

М. ИСРОИЛОВ

ҲИСОБЛАШ МЕТОДЛАРИ

2-қисм

Ўзбекистон Республикаси Олий ва ўрта маҳсус таълим вазирлиги олий ўқув юртлари талабалари учун дарслик сифатида тавсия этган

ТОШКЕНТ
«IQTISOD-MOLIYA»
2008

Тақризчи:

физика-математика фанлари доктори,
профессор, ЎзФА ҳақиқий аъзоси **Т.Б. Бўриев**

Истроилов М.

Ҳисоблаш методлари: Олий ўкув юртлари талабалари учун дарслик / М. Истроилов. —Т.: Iqtisod-Moliya, 2008. —320 б.

Мазкур дарсликда оддий дифференциал тенгламалар учун Коши масаласи ва чегаравий масалалар, хусусий ҳосилали дифференциал ҳамда интеграл тенгламаларни такрибий ечиш методлари ва шу кабилар атрофлича ёритилган.

Дарслик университетларнинг «Ҳисоблаш математикасига кириш», «Ҳисоблаш методлари» ва «ЭҲМ да амалиёт» фанлари ўкув дастурларининг иккинчи қисмига тўла мос келади.

ББК 22.161.1я75

Маъруф Истроилов

ҲИСОБЛАШ МЕТОДЛАРИ

2-қисм

Нашр учун масъул *Н.А. Халилов*. Мұхаррир *М.Ҳ. Сағдуллаева*
Техник мұхаррир *У. Ким*. Мусақхих *М. Усмонова*
Компьютерда тайёрловчилар: *Г. Жақсибай қизи, Ф. Шерова*

Босишига рухсат этилди 20.08.2008. Бичими $60 \times 90^1/_{16}$. TimesUZ гарнитураси.
Офсет босма усулида босилди. Шартли босма тобоги 20,0.
Адади 2000 нусха. Буюртма №342. Баҳоси шартнома асосида.

Оригинал макет «Ezgulik manbai nashriyoti»
МЧЖ да тайёрланди. Тошкент, А. Қодирий кўчаси, 7.

«Iqtisod-Moliya» нашриёти, 100084. Тошкент, Кичик ҳалқа йўли, 7.

«О’qituvchi» НМИУ босмахонасида чоп этилди.
Тошкент, Юнусобод даҳаси, Муродов кўчаси, 1-уй.

ISBN 978-9943-13-089-0

© «Iqtisod-Moliya» нашриёти, 2008

СЎЗ БОШИ

Ушбу китоб 1988 йилда «Ўқитувчи» нашриётида нашр этилган «Ҳисоблаш методлари. 1-қисм» дарслигининг давомидир. Дарслик муаллифнинг Тошкент Давлат университети (ҳозирги Ўзбекистон Миллий университети)нинг математика, амалий математика ва механика факультетларида, университет қошидаги олий ўкув юртлари ўқитувчиларининг малака ошириш факультетида ҳамда Самарқанд Давлат университетининг татбиқий математика факультетида узоқ йиллар давомида ўқиган маърузлари асосида ёзилган бўлиб, университетларда ўқитиладиган «Ҳисоблаш математикасига кириш», «Ҳисоблаш методлари» ва «ЭҲМ да амалиёт» фанлари учун мўлжалланган дастурларнинг иккинчи қисмига тўла мос келади.

Мазкур дарсликда оддий дифференциал тенгламалар учун Коши масаласи ва чегаравий масалалар, хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар ҳамда интеграл тенгламаларни тақрибий ечиш учун яратилган методларнинг тажрибада синалган, мутахассислар томонидан эътироф этилганлари ўз аксини топган.

Дарслик университетларнинг «математика», «механика», «статистика», «татбиқий математика» ҳамда «аҳборот технологиялари» ихтиносликларининг бакалавр ва магистрларига мўлжалланган бўлиб, ундан олий техника ўкув юртлари, педагогика олийгоҳларининг талабалари ва аспирантлари ҳам фойдаланишлари мумкин. Шунингдек, ушбу китоб ҳисоблаш марказлари ходимлари, иқтисодчилар, мұхандис-техниклар ҳамда ҳисоблаш математикаси билан қизиқувчи барча китобхонларга мўлжалланган.

Шу пайтгача ўзбек тилида ҳисоблаш методларидан дарслик ва ўкув қўлланмалари бўлмаганлигини эътиборга олиб, дарсликнинг бу қисмида ҳам кўпгина методларнинг гояларини яхшироқ тушунтириш учун мисол ва машқлар келтирдик. Ўқувчилар барча методларни тўлиқ ва мукаммал ўзлаштиришлари учун «Ҳисоблаш математикасидан мисол ва масалалар тўплами»ни нашр этиш мўлжалланмоқда.

«Ҳисоблаш методлари. 2-қисм» китоби ўзбек тилида илк тажриба бўлиб, жузъий камчиликлардан холи бўлмаслиги мумкин. Шу боисдан китоб қўллэзмасини эътибор билан ўқиб чиқиб, камчиликларни бартараф этиш ва уни такомиллаштириш борасида қимматли фикр-мулоҳазалар билдирган Ф.м.ф.д., ЎзФА ҳақиқий аъзоси Т.Б. Бўриевга, Ф.м.ф.н., доцент Ф.П. Исматуллаевга, Ф.м.ф.н. С.А. Баҳромовга ҳамда нашриёт ишларини амалга оширган профессор Н.А. Халиловга миннатдорчилик билдираман.

МУАЛЛИФ

8-боб

ОДДИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР УЧУН КОШИ МАСАЛАСИННИ ЕЧИШДА ТАҚРИБИЙ МЕТОДЛАР

Илмий ва татбиқий масалаларда күпинча шундай оддий дифференциал тенгламалар учрайдики, уларнинг умумий ечими квадратураларда ифодаланмайди. Ечими ошкор кўринишда топиладиган дифференциал тенгламалар синфи ниҳоятда тор. Масалан, содда кўринишга эга бўлган

$$\frac{du}{dx} = x + x^2 + u^2$$

тенгламанинг умумий ечимини элементар функциялар орқали ифодалаб бўлмайди. Бу ечим мураккаб тарзда каср тартибли Бессел функциялари ёрдамида ифодаланади. Кўп ҳолларда ечимнинг ҳатто шундай тасвирини ҳам билмаймиз. Шунинг учун ҳам бундай тенгламаларни у ёки бу тақрибий метод билан ечишга тўғри келади.

Тақрибий ечим аналитик кўринишда ёки жадвал шаклида изланнишига кўра тақрибий методлар икки гурухга ажратилади: *аналитик методлар* ва *сонли методлар*.

Оддий дифференциал тенглама учун Коши масаласи ва чегаравий масала қўйилади. Коши масаласи чегаравий масалага нисбатан анча енгилдир. Шунинг учун ҳам айрим ҳолларда чегаравий масала Коши масаласига келтириб ечилади. Биз бу бобда Коши масаласини ечиш учун аналитик методлардан Пикар ва даражали қаторлар методини кўриб чиқамиз. Бошқа аналитик методларни (Чаплигин, Ньютон-Кантарович, кичик параметр методларини) [7, 20, 33] дан кўриш мумкин. Бу бобнинг бошқа қисми сонли методларга бағишлиланган. ЭҲМ ларнинг ривожланиши билан аниқлик тартиби юқори бўлган сонли методларга эътибор кучайди. Аммо аналитик методлар ҳозир ҳам ўз моҳиятини сақлади, чунки Коши масаласини кўп қадамли айрмали методлар билан ечишда жадвалнинг бошидаги қийматларни топиш учун, одатда, аналитик методлар ишлатилади. Бу бобдаги тақрибий методлар битта тенглама учун ҳам, тенгламалар системаси учун ҳам деярли бир хил қўлланилади.

8.1-§. КОШИ МАСАЛАСИННИ ТАҚРИБИЙ ЕЧИШНИНГ АНАЛИТИК МЕТОДЛАРИ

8.1.1. Кетма-кет яқинлашиш методи. Ушбу биринчи тартибли

$$\frac{du}{dx} = f(x, u) \quad (1.1)$$

дифференциал тенгламанинг

$$u(x_0) = u_0 \quad (1.2)$$

дастлабки шартни қаноатлантирадиган ечимини топиш, яъни Коши масаласини ечишнинг фоя жиҳатидан энг содласи Пикарнинг кетма-кет яқинлашиш методидир.

Методнинг моҳияти қуидагидан иборат: Кошининг (1.1) – (1.2) масаласи ушбу

$$u(x) = u_0 + \int_{x_0}^x f(t, u) dt \quad (1.3)$$

интеграл тенгламани ечиш билан тенг кучлидир. Аниқлик учун $x \geq x_0$ деб оламиз ($x \leq x_0$ ҳол ҳам шунга ўхшаш). (1.3) тенгликда $u(x)$ номаълум функция ўрнига ихтиёрий функцияни, нолинчи яқинлашишни, масалан, $u(x) = u_0$ ни қўйиб, интеграллаш натижасида биринчи яқинлашишни ҳосил қиласиз:

$$u_1(x) = u_0 + \int_{x_0}^x f(t, u_0) dt.$$

Кейин (1.3) тенгликда номаълум u функция ўрнига топилган u_1 функцияни қўйсак,

$$u_2(x) = u_0 + \int_{x_0}^x f(t, u_1) dt$$

иккинчи яқинлашиш ҳосил бўлади. Бу жараённи давом эттириб, n -яқинлашиш учун

$$u_n(x) = u_0 + \int_{x_0}^x f(t, u_{n-1}) dt \quad (n=1, 2, \dots) \quad (1.4)$$

формулага эга бўламиз.

Фараз қиласиз, $f(x, u)$ ушбу шартларни қаноатлантирусин:

1) $D = \{0 \leq x - x_0 \leq a, |u - u_0| \leq b\}$ соҳада ҳар иккала аргументи бўйича узлуксиз функция, бу ерда a ва b – қандайдир мусбат сонлар. Бундан

$$M = \max_{x,u \in D} |f(x,u)|$$

мавжудлиги келиб чиқади.

2) $f(x,u)$ функция D соҳада u га нисбатан Липшиц шартини қаноатлантирулган, яъни шундай L сони мавжуд бўлсинки, ихтиёрий x , $0 \leq x - x_0 \leq a$ ва u нинг иккита ихтиёрий \tilde{u} ва $\tilde{\tilde{u}}$, $|\tilde{u} - u_0| \leq b$, $|\tilde{\tilde{u}} - u_0| \leq b$ қийматлари учун

$$|f(x, \tilde{u}) - f(x, \tilde{\tilde{u}})| \leq L |\tilde{u} - \tilde{\tilde{u}}| \quad (1.5)$$

тengsизлик бажарилсан. У ҳолда $\{u_n(x)\}$ кетма-кетлик $x_0 \leq x \leq x_0 + h$, бу ерда

$$h = \min\left(a, \frac{b}{M}\right) \quad (1.6)$$

оралиқда текис яқинлашиши ва лимит функция

$$u(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} u_n(x) \quad (1.7)$$

(1.1)–(1.2) Коши масаласини қаноатлантириши дифференциал тенгламалар курсида (мас. [41]) кўрсатилган.

Яқинлашиш хатолиги $\varepsilon_n(x) = |u(x) - u_n(x)|$ ни баҳолаш учун (1.3) тенгликни (1.4) тенгликдан айрамиз, у ҳолда

$$u(x) - u_n(x) = \int_{x_0}^x [f(t, u) - f(t, u_{n-1})] dt.$$

Бу ердан $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ учун

$$\varepsilon_n(x) = |u(x) - u_n(x)| \leq \int_{x_0}^x |f(t, u) - f(t, u_{n-1})| dt$$

га эга бўламиз. (1.5) Липшиц шартига кўра

$$|f(t, u) - f(t, u_{n-1})| \leq L |u(x) - u_{n-1}(x)| = L \varepsilon_{n-1}(x)$$

ҳосил бўлади. Демак,

$$\varepsilon_n(x) \leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_{n-1}(t) dt \quad (n = 1, 2, \dots). \quad (1.8)$$

Бу ерда $\varepsilon_0(x) = |u(x) - u_0|$. Лагранж формуласидан фойдаланиб, $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ учун

$$\varepsilon_0(x) = |u(x) - u(x_0)| = (x - x_0) |u'(\xi)|, \quad (x_0 < \xi < x)$$

тенгликни ҳосил қиласиз.

Бундан $|u'(x)| = |f(\xi, u(\xi))| \leq M$ бўлганлиги учун

$$\varepsilon_0(\xi) \leq M(x - x_0)$$

тенгиззлик келиб чиқади. Энди (1.8) формуладан фойдаланиб, қўйидагиларга эга бўламиш:

$$\varepsilon_1(x) \leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_0(t) dt \leq LM \int_{x_0}^x (t - x_0) dt = LM \frac{(x - x_0)^2}{2},$$

$$\varepsilon_2(x) \leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_1(t) dt \leq \frac{L^2 M}{2} \int_{x_0}^x (t - x_0)^2 dt = L^2 M \frac{(x - x_0)^3}{2 \cdot 3},$$

.....

$$\varepsilon_n(x) \leq ML^n \frac{(x - x_0)^{n+1}}{(n+1)!} \quad (n = 0, 1, 2, \dots). \quad (1.9)$$

Охирги формуладан $[x_0, x_0 + h]$ кесмада $n \rightarrow \infty$ да $\varepsilon_n(x)$ нинг 0 га текис яқинлашиши келиб чиқади.

Мисол. Кетма-кет яқинлашиш методи билан

$$u' = 1 + x - u \quad (1.10)$$

дифференциал тенгламанинг

$$u(0) = 1$$

дастлабки шартини қаноатлантирадиган тақрибий ечими топилсин.

Ечиш. Дастлабки яқинлашиш сифатида $u_0(x) = 1$ ни олсак, у ҳолда

$$u(x) = 1 + \int_0^x (1 + t - u) dt$$

бўлганлиги учун қўйидагиларга эга бўламиш:

$$u_1(x) = 1 + \int_0^x \left(1 - \frac{t^2}{2} \right) dt = 1 + \frac{x^2}{2!},$$

$$u_2(x) = 1 + \int_0^x \left(1 - \frac{t^2}{2} \right) dt = 1 + \frac{x^2}{2!} - \frac{x^3}{3!},$$

$$u_n(x) = 1 + \frac{x^2}{2!} - \frac{x^3}{3!} + \dots + (-1)^{n+1} \frac{x^{n+1}}{(n+1)!}. \quad (1.11)$$

Бешинчи яқынлашиш $u_5(x)$ нинг хатолигини баҳолаймиз. Ихтиёрий a ва b лар учун

$$D = \{0 \leq x \leq a, |u - 1| \leq b\}$$

соҳада (1.10) тенгламанинг ўнг томони

$$f(x, u) = 1 + x - u$$

аниқланган ва узлуксиз бўлиб,

$$|f(x, u)| \leq |1+x-u| \leq |x| + |u-1| \leq a+b = M.$$

Агар $a = 1$ ва $b = 1$ деб олсак, у ҳолда (1.6) тенгликка кўра

$$h = \min\left(a, \frac{b}{M}\right) = \frac{1}{2}$$

бўлади. D соҳада бизнинг ҳол учун Липшиц доимийси

$$L = \max |f'_u(x, u)| = 1.$$

Энди (1.9) формуладан фойдаланиб, $0 \leq x \leq \frac{1}{2}$ да

$$|\varepsilon_5(x)| = |u(x) - u_5(x)| \leq 2 \cdot 1^5 \cdot \frac{x^6}{6!} = \frac{x^6}{360}$$

ни ҳосил қиласиз. Демак,

$$\varepsilon_5 = \max \varepsilon_5(x) = \frac{1}{360 \cdot 64} = 4,34 \cdot 10^{-5}.$$

Кўриб чиққан мисолимиз ниҳоятда содда бўлиб, барча интеграллар аниқ ҳисобланди. Амалиётда учрайдиган масалаларда интегралларни аниқ ҳисоблаб бўлмайди, уларни тақрибий равишда тошиш керак, бу эса кўп меҳнат талаб қиласиз. Шунинг учун ҳам кетма-кет яқынлашиш методи бошқа методларни қўллаётганда ёрдамчи метод сифатида ишлатилади. Кетма-кет яқынлашиш методини

$$\frac{d\bar{u}}{dx} = \tilde{f}(x, \bar{u}), \quad (1.12)$$

$$\bar{u}(x_0) = \bar{u}_0 \quad (1.13)$$

дифференциал тенгламалар системасини ечиш учун ҳам қўллаш мумкин. Бунинг учун

$$\tilde{\mathbf{f}} = (f_1, f_2, \dots, f_n)^T, \quad \int_{x_0}^x \tilde{\mathbf{f}} dt = \left(\int_{x_0}^x f_1 dt, \dots, \int_{x_0}^x f_n dt \right)^T$$

вектор-функцияларни киритиб, (1.12)–(1.13) вектор-дифференциал тенгламани ушбу

$$\bar{u}(x) = \bar{u}(x_0) + \int_{x_0}^x \bar{f}(x, \bar{u}) dx$$

вектор-интеграл тенглама шаклида ёзиб оламиз. У ҳолда $\bar{u}^{(k)}(x)$ ($k = 1, 2, \dots$) кетма-кет яқинлашишлар

$$\bar{u}^{(k)}(x) = \bar{u}_0(x) + \int_{x_0}^x f(t, \bar{u}^{(k-1)}) dt$$

формула ёрдамида аниқланади. Одатда, $\bar{u}^{(0)}(x) = \bar{u}_0(x)$ деб олинади.

8.1.2. Даражали қаторлар методи. Айрим ҳолларда биринчи ҳамда юқори тартибли оддий дифференциал тенгламаларни ечиш учун ечимни Тейлор ёйилмаси күринишида тасвирлаб, бу ёйилманинг маълум миқдордаги ҳадлари сақланади. Даражали қаторлар методи бошқа методларни қўллаш учун ёрдамчи метод бўлиб, дастлабки қийматнинг унча катта бўлмаган атрофида қўлланилади.

Ушбу

$$u^{(n)} = f(x, u, u', u'', \dots, u^{(n-1)}) \quad (1.14)$$

n -тартибли оддий дифференциал тенгламанинг

$$u(x_0) = u_0, u'(x_0) = u'_0, \dots, u^{(n-1)}(x_0) = u_0^{(n-1)} \quad (1.15)$$

дастлабки шартларни қаноатлантирадиган ечимини x_0 нинг бирор атрофида топиш талаб қилинсин.

Фараз қиласайлик, $f(x, u, u', \dots, u^{(n-1)})$ функция барча аргументлари бўйича $(x_0, u_0, u'_0, \dots, u_0^{(n-1)})$ дастлабки нуқтада аналитик бўлсун, яъни у шу нуқтанинг бирор атрофида даражали қаторга ёйилсан:

$$\begin{aligned} & f(x, u, u', \dots, u^{(n-1)}) = \\ & = \sum_{\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n} C_{\alpha_0 \alpha_1 \dots \alpha_n} (x - x_0)^{\alpha_0} (u - u_0)^{\alpha_1} \dots (u^{(n-1)} - u_0^{(n-1)})^{\alpha_n}, \end{aligned}$$

бу ерда $\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n$ манфий бўлмаган бутун сонлар бўлиб, $C_{\alpha_0 \alpha_1 \dots \alpha_n}$ ўзгармас коэффициентлар. У ҳолда Коши-Ковалевская теоремасига кўра (1.14) тенгламанинг (1.15) шартларини қаноатлантирадиган $u(x)$ ечими x_0 нуқтада аналитик функция бўлади, шунинг учун ҳам уни Тейлор қатори ёрдамида ифодалаш мумкин:

$$u(x) = \sum_{p=0}^{\infty} \frac{u^{(p)}(x_0)}{p!} (x - x_0)^p, \quad (1.16)$$

бу ерда $|x - x_0| < r$ (1.16) қаторнинг дастлабки n та $u(x_0), u'(x_0), \dots, u^{(n-1)}(x_0)$ коэффициентлари (1.13) шартлардан топилади. Энди (1.14) тенгликни мураккаб функцияни дифференциаллаш қоидасига кўра x га нисбатан дифференциаллаб,

$$u^{(n+1)} = \frac{\partial f}{\partial x} + \sum_{k=0}^{n-1} \frac{\partial f}{\partial u^{(k)}} u^{(k+1)}$$

ни ҳосил қиласиз (бунда қулайлик учун $u^{(0)} = u$ деб олинди). Бу ерда $u^{(n)}$ ўрнига унинг қийматини (1.14) дан келтириб қўйиб, қўрамизки, $u^{(n+1)}$ миқдор $x, u, u', \dots, u^{(n-1)}$ ларнинг тўла аниқланган функциясидир. Уни $f_1(x, u, u', \dots, u^{(n-1)})$ деб белгилаймиз, у ҳолда

$$u^{(n+1)} = f_1(x, u, u', \dots, u^{(n-1)}). \quad (1.17)$$

Шунга ўхшаш (1.17) тенгликни x га нисбатан дифференциаллаб,

$$u^{(n+2)} = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \sum_{k=0}^{n-1} \frac{\partial f_1}{\partial u^{(k)}} u^{(k+1)}$$

ва $u^{(n)}$ нинг ўрнига унинг қийматини (1.14) дан келтириб қўйсак,

$$u^{(n+2)} = f_2(x, u, u', \dots, u^{(n-1)}) \quad (1.18)$$

га эга бўламиз. Бу жараённи давом эттириб, қўрамизки, ихтиёрий $(n+k)$ тартибли ҳосила $x, u, u', \dots, u^{(n-1)}$ нинг тўла аниқланган функцияси бўлади. Қулайлик учун $f_0 = f$ деб олиб, (1.14), (1.17), (1.18) тенгликларда $x, u, u', \dots, u^{(n-1)}$ лар ўрнида дастлабки қиймат $x_0, u_0, u'_0, \dots, u_0^{(n-1)}$ ларни қўйиб, қуидагига эга бўламиз:

$$u_0^{(n-k)} = u^{(n-k)}(x_0) = f_k(x_0, u_0, u'_0, \dots, u_0^{(n-1)}). \quad (1.19)$$

Энди (1.19) ни (1.16) га қўйсак,

$$u(x) = \sum_{p=0}^{n-1} \frac{u_0^{(p)}}{p!} (x - x_0)^p + \sum_{p=n}^{\infty} \frac{f_p}{p!} (x - x_0)^p \quad (1.20)$$

келиб чиқади.

Яқынлашиш радиуси r ни аниқлаш масаласи анча мураккабдир (к. [30, 36]), бу масалани биз бу ерда қарамаймиз. Агар (1.14) тенглама чизиқли бўлса, яъни

$$u^{(n)} = p_0(x) + p_1(x)u + \dots + p_n(x)u^{(n-1)}$$

ва $p_i(x)$ ($i = 0, 1, \dots, n$) коэффициентлар x га нисбатан бутун функция бўлса, у ҳолда $r = \infty$ деб олиш мумкин, яъни (1.16) даражали қатор барча x лар учун яқинлашади.

Мисол. Ушбу

$$u'' - xu' + u^2 - 1 = 0 \quad (1.21)$$

тенгламанинг

$$u(0) = 0, \quad u'(0) = 1$$

дастлабки шартларни қаноатлантирадиган ечимининг даражали қатордаги ёйилмасининг бир неча ҳадлари топилсин.

Ечиш. (1.21) тенгламани иккинчи ҳосиласига нисбатан ечамиз:

$$u'' = xu' - u^2 + 1. \quad (1.22)$$

Бу тенгликнинг ҳар иккала томонини кетма-кет дифференциаллаймиз:

$$\left. \begin{array}{l} u''' = u' + xu'' - 2uu', \\ u'''' = 2u'' + xu''' - 2(u')^2 - 2uu'', \\ u''''' = 3u''' + xu'''' - 6u'u'' - 2uu''', \\ u'''''' = 4u'''' + xu''''' - 8(u'')^2 - 8u'u'''' - 2uu''''. \end{array} \right\} \quad (1.23)$$

Энди (1.22) — (1.23) тенгликларда $u(0) = 0, u'(0) = 1$ қийматларни қўйсак,

$$u''(0) = 1, \quad u'''(0) = 1, \quad u''''(0) = 0, \quad u'''''(0) = -1, \quad u''''''(0) = -10$$

келиб чиқади. Бу қийматларни (1.16) га қўйиб, қўйидагини ҳосил қиласиз:

$$u(x) = x + \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{6} - \frac{x^5}{40} - \frac{x^6}{360} + \dots$$

Энди $\bar{\mathbf{u}}(u_1, u_2, \dots, u_n)^T$, $\bar{\mathbf{u}}^{(0)} = (u_1^{(0)}, u_2^{(0)}, \dots, u_n^{(0)})^T$, $\bar{\mathbf{f}} = (f_1, f_2, \dots, f_n)^T$ векторларни киритиб, вектор шаклида ёзилган ушбу

$$\frac{d\bar{\mathbf{u}}}{dx} = \bar{\mathbf{f}}(x, \bar{\mathbf{u}}) \quad (1.24)$$

тенгламалар системаси ва

$$\bar{u}(x_0) = u^{(0)} \quad (1.25)$$

дастлабки шартни қаноатлантирувчи ечимни даражали қатор күри-нишида излаймиз. Бунинг учун $\bar{f}(x, \bar{u})$ нинг $\bar{f}_i (i = 1, 2, \dots, n)$ компонентлари $(x_0, \bar{u}^{(0)})$ нүктада аналитик бўлишини фараз қиласиз. У ҳолда (1.24) тенгламанинг (1.25) шартни қаноатлантирадиган ечи-ми x бўйича аналитик бўлиб, қуидаги кўринишга эга бўлади:

$$\bar{u}(x) = \sum_{p=0}^{\infty} \frac{\bar{u}^{(p)}(x_0)}{p!} (x - x_0)^p. \quad (1.26)$$

Бу ерда

$$\bar{u}(x_0) = \bar{u}^{(0)}, \bar{u}'(x_0) = f(x, \bar{u}^{(0)})$$

бўлиб, ёйилманинг бошқа коэффициентларини топиш учун (1.24) тенгликни мураккаб функцияни дифференциаллаш қоидасига би-ноан кетма-кет дифференциаллаймиз:

$$\frac{d^2\bar{u}}{dx^2} = \frac{\partial \bar{f}}{\partial x} + \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{u}} \frac{d\bar{u}}{dx} = \frac{\partial \bar{f}}{\partial x} + \frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{u}} f(x, \bar{u}),$$

$$\frac{\partial \bar{f}}{\partial \bar{u}} = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial u_1} & \frac{\partial f_1}{\partial u_2} & \cdots & \frac{\partial f_1}{\partial u_n} \\ \cdots & \cdots & \cdots & \cdots \\ \frac{\partial f_n}{\partial u_1} & \frac{\partial f_n}{\partial u_2} & \cdots & \frac{\partial f_n}{\partial u_n} \end{bmatrix}.$$

Бундан эса

$$u''(x_0) = \bar{f}'_x(x^{(0)}, \bar{u}^{(0)}) + \bar{f}'_{\bar{u}}(x, \bar{u}^{(0)}) \bar{f}(x_0, \bar{u}_0)$$

келиб чиқади. Шунга ўхшашиб кейинги $\bar{u}^{(p)}(x_0) (p = 3, 4, \dots)$ ҳосила-ларни топиш мумкин. Шундай қилиб, (1.26) формал қаторни ту-зиш мумкин. Бу қаторнинг яқинлашиш масаласи мураккаб бўлган-лиги учун биз қарамаймиз. Шуни ҳам таъкидлаб ўтиш керакки, агар (1.24) тенглама чизиқли

$$\frac{d\bar{u}}{dx} = A(x)\bar{u} + \bar{f}(x)$$

бўлиб, $A(x)$ матрица ва $\bar{f}(x)$ вектор-функция x га нисбатан бу-тун функция бўлса, у ҳолда (1.26) қатор барча x лар учун яқин-лашади.

8.2-§. ТҮРТТА ЭНГ СОДДА СОНЛИ МЕТОД

Биз бу ерда энг содда ва аниқлик жиҳатидан қўйполроқ бўлган методларни кўриб чиқамиз. Бу методлар катта аниқликни талаб қилмайдиган ечимнинг тақрибий қийматини унча узун бўлмаган оралиқда аниқлаш учун ишлатилади.

8.2.1. Эйлер методи (синиқ чизиқлар методи). Фараз қилалийк,

$$u' = f(x, u), \quad u(x_0) = u_0 \quad (2.1)$$

Коши масаласи ечими $u(x)$ нинг $u_n(x)$, $x_n = x_0 + nh$ ($n = 1, 2, \dots$) тақрибий қийматини қадами h бўлган бир ўлчовли мунтазам тўрда аниқланиши талаб қилинсин. Кўп тақрибий методларни яратишида

$$u(x_{n+1}) = u(x_n) + \int\limits_x^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx \quad (2.2)$$

тенгликтан фойдаланилади. Бу тенглик (2.1) тенгламани интеграллашдан келиб чиқади. Энди (2.2) тенгликдаги интегрални тақрибий равишда чап тўғри тўртбурчаклар формуласи билан алмаштирамиз (7-бобга қ.) ва $u(x_n)$ нинг тақрибий қийматини y_n орқали белгилаб, қуйидагини ҳосил қиласиз:

$$y_{n+1} = y_n + hf(x_n, y_n), \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (2.3)$$

Бу тенгликнинг геометрик маъноси қуйидагидан иборат: $M(x_0, u(x_0))$ нуқтадан ўтувчи $u = u(x)$ интеграл эгри чизиқни учлари $M_n(x_n, y_n)$ нуқталардан ўтувчи $M_0 M_1 M_2 \dots$ синиқ чизиқ (Эйлер синиқ чизиғи) билан алмаштирамиз. Синиқ чизиқ бўғинининг бурчак коэффициенти

$$\frac{y_{n+1} - y_n}{h} = f(x_n, y_n).$$

Шундай қилиб, Эйлер синиқ чизиги $M_n M_{n+1}$ бўғинининг ҳар бир M_n учидағи йўналиши (2.1) тенглама интеграл чизигининг M_n нуқтадан ўтадиган $y'_n = f(x_n, y_n)$ йўналиши билан устма-уст тушади. Бинобарин, y_n ларни топиш учун ушбу формулаларга эга бўламиз:

$$y_{n+1} = y_n + \Delta y_n,$$

$$\Delta y_n = hf(x_n, y_n) \quad (n = 0, 1, 2, \dots).$$

Эйлер методининг камчилиги аниқликнинг пастлиги ва хато-нинг систематик равишда жамланишидадир.

Эйлер методининг яқынлашиши ва хатолигини баҳолаш масаласини кўриб чиқамиз [21]. Фараз қилайлик, $f(x, y)$ қаралаётган орлиқда x бўйича узлуксиз бўлиб, y бўйича Липшиц шартини қаноатлантирусин:

$$|f(x, u_2) - f(x, u_1)| \leq L |u_2 - u_1| \quad (2.4)$$

ва бундан ташқари,

$$\left| \frac{df}{dx} \right| = \left| \frac{\partial f}{\partial x} + f \frac{\partial f}{\partial u} \right| \leq N \quad (2.5)$$

бўлсин. Энди

$$\varepsilon_n = y_n - u(x_n) \quad (2.6)$$

орқали y_n тақрибий ечимнинг хатосини белгилаймиз. У ҳолда (2.2) тенглиқдан қўйидагини ҳосил қиласиз:

$$\Delta \varepsilon_n = \varepsilon_{n+1} - \varepsilon_n = y_{n+1} - y_n - \int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx. \quad (2.7)$$

Юқоридаги (2.3) ва (2.7) дан

$$\Delta \varepsilon_n = hf(x_n, y_n) - \int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx \quad (2.8)$$

келиб чиқади. Охирги интегрални бўлаклаб интеграллаймиз:

$$\int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx = [(x - x_{n+1}) f]_{x=x_n}^{x=x_{n+1}} - \int_{x_n}^{x_{n+1}} (x - x_{n+1}) \frac{df}{dx} dx,$$

бундан эса

$$\int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx - hf(x_n, u(x_n)) = \int_{x_n}^{x_{n+1}} (x - x_{n+1}) \frac{df}{dx} dx \quad (2.9)$$

келиб чиқади. Энди $\Delta \varepsilon_n$ ни қўйидагича ёзамиш:

$$\Delta \varepsilon_n = h [f(x_n, y_n) - f(x_n, u(x_n))] + hf(x_n, u(x_n)) - \int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx,$$

кейин

$$|f(x_n, y_n) - f(x_n, u(x_n))| \leq L |y_n - u(x_n)| \leq L |\varepsilon_n|.$$

Липшиц шартидан фойдалансак,

$$\Delta \varepsilon_n = h \theta L |\varepsilon_n| + h f(x_n, u(x_n)) - \int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx \quad (\theta | \leq 1) \quad (2.10)$$

ифода ҳосил бўлади.

Юқоридаги (2.5) ва (2.9) дан қуйидаги баҳога эга бўламиз:

$$\begin{aligned} & \left| h f(x_n, u(x_n)) - \int_{x_n}^{x_{n+1}} f(x, u(x)) dx \right| = \left| \int_{x_n}^{x_{n+1}} (x - x_n) \frac{df}{dx} dx \right| \leq \\ & \leq \int_{x_n}^{x_{n+1}} |x - x_n| dx = \frac{1}{2} N h^2. \end{aligned} \quad (2.11)$$

Энди (2.10) ва (2.11) муносабатлардан

$$|\Delta \varepsilon_n| = |\varepsilon_{n+1} - \varepsilon_n| \leq h L |\varepsilon_n| + \frac{1}{2} N h^2$$

баҳони ҳосил қиласиз. Маълумки,

$$|\varepsilon_{n+1}| - |\varepsilon_n| \leq |\varepsilon_{n+1} - \varepsilon_n|,$$

шунинг учун ҳам

$$|\varepsilon_{n+1}| \leq (1 + h L) |\varepsilon_n| + \frac{1}{2} N h^2, \quad (2.12)$$

яъни биз шундай муносабатга эга бўлдикки, у $|\varepsilon_n|$ маълум бўлганда $|\varepsilon_{n+1}|$ ни баҳолайди. Биз $|\varepsilon_n|$ учун шундай баҳони топишимиз мумкинки, у фақат маълум миқдорлар орқали ифодаланади. Ҳақиқатан ҳам,

$$\alpha = 1 + L h, \beta = \frac{1}{2} N h^2, \varepsilon_0 = 0$$

деб олиб, (2.12) тенгсизликни

$$|\varepsilon_{n+1}| \leq \alpha |\varepsilon_n| + \beta \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

кўринишда ёзишимиз мумкин, бундан эса

$$|\varepsilon_1| \leq \beta, |\varepsilon_2| \leq \alpha |\varepsilon_1| + \beta \leq \beta (1 + \alpha),$$

$$|\varepsilon_3| \leq \alpha |\varepsilon_2| + \beta \leq \alpha \beta (1 + \alpha) + \beta = \beta (1 + \alpha + \alpha^2),$$

.....

$$|\varepsilon_n| \leq \beta (1 + \alpha + \alpha^2 + \dots + \alpha^{n-1}) = \frac{\beta(\alpha^n - 1)}{\alpha - 1}$$

муносабатларга эга бўламиз. Охирги тенгизлиқда α ва β ларнинг қийматини қўйсак,

$$|\varepsilon_n| \leq \frac{hN}{2L} \left[(1+hL)^n - 1 \right]$$

ҳосил бўлади. Маълумки, барча $t > 0$ учун $1 + t < e^t$ тенгизлиқ ўринидир, бундан ташқари, $nh = x_n - x_0$ ни эслаб, методнинг хатолиги учун натижавий баҳога эга бўламиз:

$$|\varepsilon_n| \leq |y_n - u(x_n)| \leq \frac{hN}{2L} \left[e^{L(x_n - x_0)} - 1 \right].$$

Бундан кўрамизки, $h \rightarrow 0$ да $\varepsilon_n \rightarrow 0$ бўлади. Шу билан бирга ҳар бир чекли оралиқда $h \rightarrow 0$ да Эйлер методининг яқинлашиши келиб чиқади.

Табиий равишда шундай савол туғилади: (2.3) муносабат ҳисоблаш хатолигига нисбатан турғунми ёки йўқми, яъни ҳисоблашнинг бирор қадамида йўл қўйилган хато кейинги қадамларда чегараланган бўладими ёки қадамнинг ортиши билан ортиб борадими?

Фараз қилайлик, бирор қадамда, масалан, y_0 нинг аниқланishiда

$$\delta_0 = |\tilde{y}_0 - y_0|$$

хатога йўл қўйган бўлайлик, у ҳолда

$$\tilde{y}_1 = \tilde{y}_0 + hf(x_0, \tilde{y}_0)$$

бўлиб, биринчи қадамдаги хато

$$\begin{aligned} \delta_1 &= |\tilde{y}_1 - y_1| = \left| \tilde{y}_0 - y_0 + h [f(x_0, \tilde{y}_0) - f(x_0, y_0)] \right| \leq \\ &\leq \delta_0 + hL\delta_0 = (1 + hL)\delta_0 \end{aligned}$$

тенгизлиқ билан аниқланади. Шунга ўхшаш

$$\delta_2 = |\tilde{y}_2 - y_2| \leq \delta_1 + hL\delta_1 = (1 + hL)^2 \delta_0,$$

.....

$$\delta_n = |\tilde{y}_n - y_n| \leq (1 + hL)^n \delta_0 \leq e^{L(x_n - x_0)} \delta_0.$$

Бундан кўрамизки, нолинчи қадамдаги хато кейинги қадамларда тартиб жиҳатдан ўзгармай қолар экан. Бу эса Эйлер методининг ҳисоблаш хатолигига нисбатан турғунлигини кўрсатади.

$$u' = u - \frac{x^2 - x + 1}{u}, u(0) = 1 \quad (2.13)$$

Коши масаласи ечимининг жадвали Эйлер методи ёрдамида $[0,1]$ оралиқда $h = 0,1$ қадам билан тузилсин.

Ечиш. Тақрибий ҳисоблаш натижалари 1-жадватда берилган бўлиб, тақъослаш учун жадвалнинг охирги устунида ечимнинг аниқ қиймати келтирилган.

I-жадвал

(2.13) дифференциал тенгламани Эйлер методи билан интеграллаш

n	x	u	$f(x, u) =$ $= u - \frac{x^2 - x + 1}{u}$	$\Delta u = 0,1 f(x, u)$	$u = \sqrt{1 + x^2}$
0	0	1	0	0	1
1	0,1	1	0,09	0,009	1,00499
2	0,2	1,009	0,16749	0,016749	1,01980
3	0,3	1,02575	0,255558	0,025558	1,04403
4	0,4	1,05131	0,27709	0,027709	1,07703
5	0,5	1,07902	0,38394	0,038394	1,11804
6	0,6	1,11741	0,43727	0,043727	1,16619
7	0,7	1,16118	0,48084	0,048084	1,22066
8	0,8	1,20916	0,51436	0,051436	1,28062
9	0,9	1,26050	0,53856	0,053856	1,34534
10	1	1,31436			1,41421

8.2.2. Эйлернинг тақомиллаштирилган методи. Бу методнинг асосий ғояси қуйидагидан иборат: Аввало, $x_{n+\frac{1}{2}} = x_n + \frac{1}{2}h$ нуқтадаги $y_{n+\frac{1}{2}}$ нинг оралиқ қийматини

$$y_{n+\frac{1}{2}} = y_n + \frac{1}{2}hf_n = y_n + \frac{1}{2}hf(x_n, y_n) \quad (2.14)$$

формула ёрдамида ҳисоблаймиз. Кейин $f(x, y)$ нинг $(x_{n+\frac{1}{2}}, y_{n+\frac{1}{2}})$ ўрта нуқтадаги

$$f_{n+\frac{1}{2}} = f\left(x_{n+\frac{1}{2}}, y_{n+\frac{1}{2}}\right) \quad (2.15)$$

Қийматини ҳисоблаб, охирида

$$y_{n+1} = y_n + hf_{\frac{n+1}{2}} \quad (n = 0, 1, 2, \dots) \quad (2.16)$$

деб оламиз. Бу формула билан $y(x)$ нинг тақрибий қийматини топиш Эйлернинг тақомиллаштирилган методи дейилади. Бу методнинг аниқлиги Эйлер методига нисбатан бирмунча каттадир. Агар L, N_1 ва N_2 ўзгармас сонлар

$$\left. \begin{aligned} |f(x, y_2) - f(x, y_1)| &\leq L|y_2 - y_1|, \\ \left| \frac{df}{dx} \right| &\leq N_1, \left| \frac{d^2f}{dx^2} \right| \leq N_2 \end{aligned} \right\} \quad (2.17)$$

тенгсизликлардан аниқланса, у ҳолда 8.2.1 дагидек мулоҳаза юритиб, Эйлернинг тақомиллаштирилган методи учун қуйидаги баҳони чиқариш мумкин [21]:

$$|\varepsilon_n| = |y_n - u(x_n)| \leq \frac{h^2}{8} \left(N_1 + \frac{N_2}{3L} \right) \frac{\left(1+hL + \frac{1}{2}h^2L^2 \right)^n - 1}{1+0,5hL}. \quad (2.18)$$

Бундан кўрамизки, ҳар бир берилган x учун ε_n хатолик $h \rightarrow 0$ да h^2 дек нолга интилади.

2-мисол. (2.13) тенглама $u(x)$ ечимининг $x_n = 0,2 n$ ($n = 1, 2, 3, 4, 5$) нуқталардаги қиймати (2.14) формула билан топилсин.

Ечиш. Бу ерда $h = 0,2, f(x, u) = u - \frac{x^2 - x + 1}{u}$ деб оламиз. Ҳисоблаш натижалари 2-жадвалда келтирилган.

1-машқ. (2.17) шарт бажарилганда (2.18) баҳо исботлансан.

2-жадвал

**(2.13) тенгламанинг ечимини (2.14)–(2.16)
формулалар ёрдамида топиш**

n	x_n	u_n	$\frac{1}{2}hf_n$	$x_{\frac{n+1}{2}}$	$u_{\frac{n+1}{2}}$	$\Delta u_n = hf_{\frac{n+1}{2}}$
0	0	1	0	0,1	1	0,018
1	0,2	1,018	0,01928	0,3	1,03728	0,05513
2	0,4	1,07313	0,03649	0,5	1,10962	0,06874
3	0,6	1,14187	0,04763	0,7	1,21061	0,11161
4	0,8	1,25348	0,05833	0,9	1,31181	0,12362
5	1,0	1,37710				

8.2.3. Эйлер-Кошининг тақомиллаштирилган методи. Методнинг тоғасы қуидагидан иборат: Олдин

$$\tilde{y}_{n+1} = y_n + hf_n, \quad \tilde{f}_{n+1} = f(x_{n+1}, \tilde{y}_{n+1}) \quad (2.19)$$

«қўпол яқинлашиш»ни, кейин эса изланаётган $y(x)$ ечимнинг тақрибий қийматини

$$\tilde{y}_{n+1} = y_n + \frac{h}{2} (f_n + \tilde{f}_n) \quad (2.20)$$

формула ёрдамида аниқлаймиз.

Фараз қиласлик, L ва N_2 миқдорлар (2.17) муносабатларни қаноатлантирусин ва M, M_1, M_2 ўзгармас сонлар

$$|f| \leq M, \left| \frac{\partial f}{\partial x} \right| \leq M_1, \left| \frac{\partial f}{\partial y} \right| \leq M_2 \quad (2.21)$$

тengsизликлардан аниқлансин. У ҳолда (2.18) баҳога ўхшаш (2.20) тақрибий ечимнинг хатолиги учун қуидаги баҳо ўринлидир [21]:

$$|\varepsilon_n| \leq \frac{h^2}{12} \left[\frac{N_2}{L} + 3(M_1 + MM_2) \right] \left[\left(\frac{1+0,5hL}{1-0,5hL} \right)^n - 1 \right]. \quad (2.22)$$

З-мисол. $x_n = 0,2 n$ ($n = 1, 2, 3, 4, 5$) нүкталарда (2.13) tenglama ечимининг тақрибий қийматлари (2.19)–(2.20) формулалар ёрдамида топилсин.

Хисоблаш натижалари 3-жадвалда келтирилган.

3-жадвал

n	x_n	u_n	$\frac{h}{2} f_n$	x_{n+1}	\tilde{y}_{n+1}	$\frac{h}{2} \tilde{f}_{n+1}$	$\frac{h}{2} f_n + \tilde{f}_{n+1}$
0	0	1	0	0,2	1	0,016	0,016
1	0,2	1,016	0,01892	0,4	1,05384	0,03327	0,05219
2	0,4	1,06819	0,03649	0,5	1,10962	0,06874	0,08293
3	0,6	1,15112	0,04909	0,8	1,24930	0,05770	0,10679
4	0,8	1,25791	0,05901	1	1,37593	0,06491	0,12392
5	1	1,38183					

Энди 1- ва 2- жадвалларни солиштириб кўрсак, 2-жадвалда h қадам икки марта катта бўлса ҳам топилган тақрибий қийматлар аниқроқдир.

Бу ерда ҳам шуни айтиш керакки, қадамнинг икки марта катталигига қарамасдан 3-жадвалдаги натижа 1-жадвалдагидан яхшидир.

2-машқ. (2.17) ва (2.21) шартлар бажарилган деб олиниб, (2.22) баҳо исботлансан.

8.2.4. Итерацион ишлов берилган Эйлер-Кошининг тақомиллаштирилган методи.

Бу методнинг моҳияти шундан иборатки, ушбу

$$y_{n+1}^{(0)} = y_n + hf(x_n, y_n)$$

«қўпол яқинлашиш»ни олиб,

$$y_{n+1}^{(p)} = y_n + \frac{1}{2} \left[f(x_n, y_n) + f(x_{n+1}, y_{n+1}^{(p-1)}) \right] \quad (p = 1, 2, \dots) \quad (2.23)$$

итерацион метод қўлланилади.

Иккита $y_{n+1}^{(k)}$ ва $y_{n+1}^{(k+1)}$ кетма-кет яқинлашишнинг мос равишдаги ўнли рақамлари устма-уст тушгунга қадар бу итерацион жараённи давом эттириш керак. Шундан кейин

$$y_{n+1} \cong \bar{y}_{n+1}^{(k)}$$

деб олиш лозим, бу ерда $\bar{y}_{n+1}^{(k)}$ иккита $y_{n+1}^{(k)}$ ва $y_{n+1}^{(k+1)}$ нинг устма-уст тушган қисми. Борди-ю, y_n тақрибий қийматга итерацион ишлов бераётганда уч-тўрт итерациядан кейин керакли миқдордаги ўнли рақамлар устма-уст тушмаса, у ҳолда h қадамни кичрайтириш керак. Шуни ҳам таъкидлаб ўтиш керакки, ҳар бир қадамда хатолик h^3 тартибга эга бўлади, шунинг учун ҳам ҳисоблашларда итерация жараёни кенг қўлланилади.

4-мисол. Итерацион ишлов бериш методи билан (2.13) тенглама ечимининг $x = 0,1$ нуқтадаги $u(0,1)$ қийматининг 5 та хонаси устма-уст тушадиган аниқликда топилсин.

Ечиш. Бу ерда $h = 0,05$ деб оламиз, $f(x_0, u_0) = f(0; 1) = 0$ бўлганлиги учун $y_1^{(0)} = y_0 = 1$ деб, ушбу методдан

$$y_1^{(k)} = 1 + 0,025 \left[y_1^{(k-1)} - \frac{0,05(0,05-1)+1}{y_1^{(k-1)}} \right]$$

га эга бўламиз.

Итерацион жараённи тузатамиз:

$$y_1^{(1)} = 1 + 0,025 \left[1 - \frac{0,05(0,05-1)+1}{1} \right] = 1,001188;$$

$$y_1^{(2)} = 1 + 0,025 \left[1,001188 - \frac{0,05(0,05-1)+1}{1,001188} \right] = 1,001245;$$

$$y_1^{(3)} = 1,001248; y_1^{(4)} = 1,001248.$$

Шундай қилиб, $y_1 = u(0,05) = 1,001248$ га эга бўлдик. Энди $x_1 = 0,05$ ва $y_1 = 1,001248$ деб олсак, у ҳолда

$$f(x_1, y_1) = y_1 \frac{x_1(x_1-1)+1}{y_1} = 0,049935$$

бўлиб, (2.23) итерацион жараён қуйидагича ёзилади:

$$y_2^{(v)} = 1,001248 + 0,025 \left[0,049935 + y_1^{(v-1)} - \frac{0,1(0,1-1)+1}{y_1^{(v-1)}} \right].$$

Бу ерда қуйидагиларни ҳосил қиласиз:

$$y_2^{(1)} = 1,004806; y_2^{(2)} = 1,004975; y_2^{(3)} = 1,004983; y_2^{(4)} = 1,004985.$$

Бир хонага яхлитлаб олсак, $(0,1) = 1,004982$ га эга бўламиз. Аниқ қиймат эса

$$u(0,1) \approx \sqrt{1 + (0,1)^2} = 1,004975.$$

8.3-§. РУНГЕ-КУТТА МЕТОДЛАРИ

8.3.1. Умумий тушунчалар. Қуйидаги

$$u' = f(x, u), u(x_0) = u_0 \quad (3.1)$$

Коши масаласининг аниқ ечимини $u(x)$ орқали белгилаймиз. Қаралаётган соҳада $f(x, u)$ етарлича силлиқ функция бўлсин, у ҳолда

$$u(x_1) - u(x_0) = \sum_{k=1}^5 \frac{h^k}{k!} u^{(k)}(x_0) + O(h^{5+1}), \\ (x_1 = x_0 + h, h > 0). \quad (3.2)$$

Энди $u(x_1)$ нинг тақрибий қийматини u_1 орқали белгилаб, (3.2) тенглиқда қолдиқ ҳадни ташласак,

$$\Delta u_0 = u_1 - u_0 = \sum_{k=1}^5 \frac{h^k}{k!} u^{(k)}(x_0) \quad (3.3)$$

ёйилма ҳосил бўлади. Бу ёйилмадаги $u'(x_0), u''(x_0), \dots$ ҳосилалар (3.1) тенглиқдан аниқланади. Кейинги ҳисоблашларга қулайлик туғдириш учун ушбу операторларни киритамиз:

$$D = \frac{\partial}{\partial x} + f \frac{\partial}{\partial u}, \\ D^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + 2f \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial u} + f^2 \frac{\partial^2}{\partial u^2}, \\ D^3 = \frac{\partial^3}{\partial x^3} + 3f \frac{\partial^3}{\partial x^2 \partial u} + 3f^2 \frac{\partial^3}{\partial x \partial u^2} + f^3 \frac{\partial^3}{\partial u^3}, \quad (3.4)$$

бу ерда $f = f(x, u)$ (3.1) тенгламанинг ўнг томони. Бу операторлар учун қыйидаги тенгликлар ўринлидир:

$$\begin{aligned} D(y + z) &= Dy + Dz, \\ D(yz) &= zDy + yDz, \\ D(Dz) &= D^2z + Dz \frac{\partial z}{\partial u}, \\ D(D^2z) &= D^3z + 2Df \cdot D\left(\frac{\partial z}{\partial u}\right), \\ \dots \\ D(D^{m+1}(z)) &= D^{m+1}(z) + mD(f) \cdot D^{m-1}\left(\frac{\partial z}{\partial u}\right). \end{aligned} \quad (3.5)$$

Машқ. Барча натурал $m \geq 2$ сонлар учун (3.5) тенглик исбот қилинсин.

Мураккаб функцияни дифференциаллаш қоидасини қўллаб, (3.1) тенгламадан ва (3.4) тенгликлардан кетма-кет қыйидагиларни топамиз:

$$\begin{aligned} u' &= f, \\ u'' &= \frac{\partial f}{\partial x} + f \frac{\partial f}{\partial u} = Df, \end{aligned} \quad (3.6)$$

$$u''' = D(Df) = D^2f + \frac{\partial f}{\partial u} Df, \quad (3.7)$$

$$\begin{aligned} u^{(k)} &= D\left(D^2f + \frac{\partial f}{\partial u} Df\right) = D(D^2f) + D\left(\frac{\partial f}{\partial u}\right) \cdot Df + \frac{\partial f}{\partial u} D(Df) = \\ &= D^3f + 2DfD\left(\frac{\partial f}{\partial u}\right) + DfD\left(\frac{\partial f}{\partial u}\right) + \frac{\partial f}{\partial u} \left(D^2f + \frac{\partial f}{\partial u} Df\right) = \\ &= D^3f + \frac{\partial f}{\partial u} D^2f + \left(\frac{\partial f}{\partial u}\right)^2 Df + 3Df \cdot D\left(\frac{\partial f}{\partial u}\right). \end{aligned} \quad (3.8)$$

Бу тенгликларнинг ўнг томони (x_0, u_0) нуқтада ҳисобланган деб қараймиз. Шундай қилиб, (3.3) ёйилмадаги барча $u^{(k)}(x_0)$ ҳосила-ларни назарий жиҳатдан ҳисоблаш мумкин. Аммо (3.6) форму-лалар нокулай ва катта бўлганлиги сабабли уларни Δu_0 ни топиш учун амалиётда бевосита қўллаш мушкулдир.

Рунге Δu_0 ни ҳисоблаш учун (3.3) нинг ўрнида p_n ўзгармас ко-эффициентлар билан олинган

$$k_i(h) = hf(\xi_i, \eta_i) \quad (i = 1, 2, \dots, r)$$

функцияларнинг

$$\Delta u_0 = p_{r1}k_1(h) + p_{r2}k_2(h) + \dots + p_{rr}k_r(h) \quad (3.9)$$

чили комбинациясини олишни таклиф этди, бу ерда

$$\xi_i = x_0 + \alpha_i h, \alpha_1 = 0,$$

$$\eta_i = u_0 + \beta_{i1} k_1(h) + \beta_{i2} k_2(h) + \dots + \beta_{i,r-1} k_{r-1}(h)$$

ва α_i, β_{ij} — ўзгармас сонлардир. Шундай қилиб,

$$\left. \begin{aligned} k_1(h) &= hf(x_0, u_0), \\ k_2(h) &= hf(x_0 + \alpha_2 h, u_0 + \beta_{21} k_1), \\ k_3(h) &= hf(x_0 + \alpha_3 h, u_0 + \beta_{31} k_1 + \beta_{32} k_2), \\ &\dots \\ k_r(h) &= hf(x_0 + \alpha_r h, u_0 + \beta_{r1} k_1 + \dots + \beta_{r,r-1} k_{r-1}(h)). \end{aligned} \right\} \quad (3.10)$$

Бу ерда α_i, β_{ij} лар маълум бўлса, h ни танлаб, кетма-кет $k_i(h)$ ларни ҳисоблаш мумкин. p_{ri}, x_i, β_{ij} параметрлар шундай танланганки, ихтиёрий $f(x, u)$ функция ва ихтиёрий h қадам учун (3.3) ва (3.7) ёйилмаларда h нинг имкони борича юқори даражасигача бўлган ҳадлар устма-уст тушсин. Бошқача айтганда,

$$\varphi_r(h) = u(x_1) - u_0 - \sum_{i=1}^r p_{ri} k_i(h)$$

функция

$$\varphi_r(0) = \varphi'_r(0) = \dots = \varphi_{(0)}^{(s)}(0) = 0, \varphi_r^{(s+1)(0)} \neq 0$$

хоссаларга эга бўлиб, $p_{ri}, \alpha_i, \beta_{ij}$ лар шундай танланиши керакки, ихтиёрий h ва $f(x, u)$ учун s мумкин қадар катта бўлсин. Рунге-Кутта методининг хатолиги, яъни $u(x_1) - u_0$ билан (3.9) формула ёрдамида ҳисобланган унинг тақрибий қиймати орасидаги фарқ ҳар бир қадамда

$$R_r(h) = \frac{h^{s+1} \varphi_r^{(s+1)}(\xi)}{(s+1)!}, \quad 0 \leq \xi \leq h \quad (3.11)$$

га тенгdir. Бу ерда s — *Рунге-Кутта методининг аниқлик тартиби*. (3.9) кўринишидаги формулалар *Рунге-Кутта формулалари* дейилади. Методнинг асосий гояси Рунге (1895) томонидан таклиф этилган бўлиб, кейинчалик биринчи тартибли тенглама учун Хейн (1900) ва Кутта (1901) янада таомиллаштирилар, Нистрем, Цурмол ва бошқалар юқори тартибли тенгламалар учун қўлладилар. Биз қўйида бу методнинг айрим хусусий ҳолларини кўриб чиқамиз. Бу методнинг умумий ҳолларини [7,13] дан қараш мумкин.

8.3.2. Биринчи тартибли Рунге-Кутта методи.

Бу ҳолда $r = 1$ бўлиб,

$$\varphi_1(h) = u(x_0 + h) - u(x_0) - p_{11}hf(x_0, u_0),$$

$$\varphi'_1(h) = u'(x_0 + h) - p_{11}f(x_0, u_0)$$

муносабатлар ўринли бўлади. Бундан $h = 0$ да

$$\varphi'_1(0) = u'(x_0) - p_{11}f(x_0, y_0)$$

тенгликка эга бўламиз. Ихтиёрий f учун фақат $p_{11} = 1$ бўлгандагина $\varphi'_1(0) = 0$ бўлади. Ниҳоят,

$$\varphi''_1(0) = u''(x_0)$$

бўлганлиги туфайли, умуман айтганда, нолга айланмайди. Шундай қилиб,

$$\Delta u_0 = hf(x_0, u_0) \quad (3.12)$$

такрибий формула ҳар бир қадамда

$$R_1(h) = \frac{h^2}{2} u''(\xi) = \frac{h^2}{2} D(f) \Big|_{x=\xi} (x_0 \leq \xi \leq x_0 + h)$$

хатога эга. (3.12) формула 8.2-§ даги Эйлер формуласи билан устма-уст тушди. Эйлер формуласи Рунге-Кутта формуласининг энг хусусий ҳоли бўлиб чиқди.

8.3.3. Иккинчи тартибли Рунге-Кутта методи.

Бу ерда $r = 2$ бўлиб,

$$\begin{aligned} \varphi_2(h) &= u(x_0 + h) - u_0 - [p_{21}k_1(h) + p_{22}k_2(h)], \\ \varphi'_2(0) &= u'(x_0) - [p_{21}k'_1(0) + p_{22}k'_2(0)] = f_0 - [p_{21}f_0 + p_{22}f_0], \\ \varphi''_2(0) &= u''(x_0) - [p_{21}k''_1(0) + p_{22}k''_2(0)] \end{aligned} \quad (3.13)$$

тенгликлар бажарилади. Шундай қилиб, $\varphi_2(0) = 0$ бўлиб, $\varphi'_2(0) = 0$ бўлиши учун

$$p_{21} + p_{22} = 1$$

тенгликнинг бажарилиши зарур ва етарлидир. (3.10) тенгликдан кўриниб турибдики, $k_1''(0) = 0$ ва $k_2''(0)$ ни топиш учун $k_2(h)$ ни даражали қаторга ёйиб, h^2 олдидаги коэффициентни топиш керак:

$$\begin{aligned} k_2(h) &= hf(x_0 + x_2 h u_0 + \beta_{21} h f_0) = \\ &= h \left[f_0 + h \left(\alpha_2 \frac{\hat{c}}{\hat{c}x} + \beta_{21} f_0 \frac{\hat{c}}{\hat{c}u} \right) f + \frac{h^2}{2} \left(\alpha_2 \frac{\hat{c}}{\hat{c}x} + \beta_{21} f_0 \frac{\hat{c}}{\hat{c}u} \right)^2 f + \dots \right]. \end{aligned} \quad (3.14)$$

Бундан күриниб турибдики,

$$k_2''(0) = 2 \left(\alpha_2 \frac{\partial f}{\partial v} + \beta_{21} f_0 \frac{\partial f}{\partial u} \right) \Big|_{v=v_0}. \quad (3.15)$$

Энди (3.6) ва (3.15) ни (3.13) га қўйиб, кўрамизки, φ_2' нолга айланиши учун

$$1 = 2p_{22}\alpha_2, 1 = 2p_{22}\beta_{21}$$

шартларнинг бажарилиши зарур ва етарлидир. Кўрсатиш мумкинки, умуман айтганда, $\varphi_2''(0)$ нолга тенг эмас. Шундай қилиб, p_{21} , p_{22} , α_2 , β_{21} ларни

$$\left. \begin{array}{l} p_{21} + p_{22} = 1, \\ p_{22}\alpha_2 = \frac{1}{2}, \\ p_{22}\beta_{21} = \frac{1}{2} \end{array} \right\} \quad (3.16)$$

шартлардан аниқлаб олсак, ҳар бир қадамдаги хатолик учун

$$R_2(h) = \frac{h^3}{6} \varphi'''(\xi) \quad (3.17)$$

га эга бўламиз. (3.16) дан кўрамизки, $p_{22} \neq 0$, $\alpha_2 \neq 0$, $\beta_{21} \neq 0$, $\alpha_2 = \beta_{21}$. (3.16) tengликлар эса 4 та номаълумли 3 та тенгламалар системасидан иборатdir. Шунинг учун ҳам у чексиз кўп ечимга эга. Барча ечимлар учун хатолик (3.17) га тенг. Амалиётда (3.16) системанинг шундай ечимларини танлаш керакки, ҳисоблаш учун қулай формулаларни берсин. Биз шулардан икки вариантини оламиз.

Биринчи вариант. $\alpha_2 = \beta_{21} = 1$ бўлсин, у ҳолда $p_{22} = p_{21} = \frac{1}{2}$ бўлиб, қўйидаги формулаларга эга бўламиз:

$$\Delta u_0 \cong \frac{1}{2} (k_1 + k_2), \quad k_1 = hf(x_0, u_0), \quad k_2 = hf(x_0 + h, u_0 + k_1).$$

Иккинчи вариант. $\alpha_2 = \beta_{21} = \frac{1}{2}$ ва $p_{22} = 1$, $p_{21} = 0$ бўлса,

$$\Delta u_0 \cong k_2, \quad k_1 = hf(x_0, u_0), \quad k_2 = hf\left(x_0 + \frac{h}{2}, u_0 + \frac{k_1}{2}\right)$$

тақрибий формула келиб чиқади.

8.3.4. Учинчи тартибли Рунге-Кутта методи.

Бу ҳолда $r = 3$ бўлиб,

$$\varphi_3^{(j)}(0) = u_0^{(j)} - \left[p_{31}k_2^{(j)}(0) + p_{32}k_2^{(j)}(0) + p_{33}k_3^{(j)}(0) \right] (j = 1, 2, 3) \quad (3.18)$$

тентгликлар ўринлидир. Энди (3.18) тентгликларда $k_i^{(j)}(0)$ ($i, j = 1, 2, 3$) ларнинг ифодаларини топиб келтириб қўйсак, у ҳолда $\varphi_3'(0) = \varphi_3''(0) = \varphi_3'''(0) = 0$ тентгликларнинг бажарилиши учун ушбу системани ҳосил қиласиз:

$$\left. \begin{array}{l} \alpha_2 = \beta_{21}, \\ \alpha_3 = \beta_{31} + \beta_{32}, \\ p_{31} + p_{32} + p_{33} = 1, \\ \alpha_2 p_{32} + \alpha_3 p_{33} = \frac{1}{2}, \\ \alpha_2^2 p_{32} + \alpha_3^2 p_{33} = \frac{1}{3}, \\ \alpha_2 \beta_{32} p_{33} = \frac{1}{6}. \end{array} \right\} \quad (3.19)$$

Бу система 6 та тентгламадан иборат бўлиб, 8 та номаълумга эга, шунинг учун ҳам бу системанинг ечими чексиз кўпдир.

Иккита вариантни кўрамиз:

а) Аввало, $\alpha_2 = \beta_{21} = \frac{1}{2}$, $\alpha_3 = 1$ деб оламиз. У ҳолда осонлик билан кўриш мумкинки, (3.19) системанинг қолган номаълумлари $\beta_{31} = -1$, $p_{31} = p_{33} = \frac{1}{6}$, $p_{32} = \frac{2}{3}$ га тенг бўлади. Шундай қилиб,

$$\Delta u_0 \cong \frac{1}{6} (k_1 + 4k_2 + k_3) \quad (3.20)$$

тақрибий формулага эга бўламиз, бу ерда

$$k_1 = hf(x_0, u_0), \quad k_2 = hf\left(x_0 + \frac{1}{2}h, u_0 + \frac{1}{2}k_1\right),$$

$$k_3 = hf\left(x_0 + h, u_0 - k_1 + 2k_2\right).$$

б) Энди

$$\alpha_2 = \beta_{21} = \frac{1}{2}, \quad \alpha_3 = \frac{3}{4}$$

деб олсак, у ҳолда

$$\beta_{31} = 0, \quad \beta_{32} = \frac{3}{4}, \quad p_{31} = \frac{2}{9}, \quad p_{32} = \frac{1}{3}, \quad p_{33} = \frac{4}{9}$$

бўлиб,

$$\Delta u_0 \cong \frac{1}{9} (2k_1 + 3k_2 + 4k_3) \quad (3.21)$$

тақрибий формула келиб чиқади, бу ерда

$$k_1 = hf(x_0, u_0), \quad k_2 = hf\left(x_0 + \frac{h}{2}, u_0 + \frac{k_1}{2}\right),$$

$$k_3 = hf\left(x_0 + \frac{3}{4}h, u_0 + \frac{3}{4}k_2\right).$$

Хар иккала (3.20), (3.21) тақрибий формуланинг хатолиги

$$R_3(h) = \frac{h^3}{24} \varphi_3^{IV}(\xi).$$

8.3.5. Түртнинчи тартибли Рунге-Кутта методи. Бунда $r = 4$ бўлиб, тақрибий формуланинг параметрларини аниқлаш учун қуйидаги тенгламалар системасига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \alpha_2 &= \beta_{21}, \\ \alpha_3 &= \beta_{31} + \beta_{32}, \\ \alpha_4 &= \beta_{41} + \beta_{42} + \beta_{43}, \\ p_{41} + p_{42} + p_{43} + p_{44} &= 1, \\ \alpha_2 p_{42} + \alpha_3 p_{43} + \alpha_4 p_{44} &= \frac{1}{2}, \\ \alpha_2^2 p_{42} + \alpha_3^2 p_{43} + \alpha_4^2 p_{44} &= \frac{1}{3}, \\ \alpha_2^3 p_{42} + \alpha_3^3 p_{43} + \alpha_4^3 p_{44} &= \frac{1}{4}, \\ \alpha_2 p_{32} p_{43} + \alpha_2 \beta_{42} p_{44} + \alpha_3 \beta_{43} p_{44} &= \frac{1}{6}, \\ \alpha_2 \alpha_3 \beta_{32} p_{43} + \alpha_2 \alpha_4 \beta_{42} p_{44} + \alpha_3 \alpha_4 \beta_{43} p_{44} &= \frac{1}{8}, \\ \alpha_2^2 \beta_{32} p_{43} + \alpha_2^2 \beta_{42} p_{44} + \alpha_3^2 \beta_{43} p_{44} &= \frac{1}{2}, \\ \alpha_2 \beta_{32} \beta_{43} p_{44} &= \frac{1}{24}. \end{aligned} \tag{3.22}$$

Бу системада ҳам номаълумларнинг сони тенгламалар сонига нисбатан иккитага қўпдир. Амалиётда энг кўп қўлланадиган түртнинчи тартибли формула

$$\Delta u_0 \cong \frac{1}{6} (k_1 + 2k_2 + 2k_3 + k_4) \tag{3.23}$$

бўлиб, бу ерда

$$\left. \begin{aligned} k_1 &= hf(x_0, u_0), \quad k_2 = hf\left(x_0 + \frac{1}{2}h, u_0 + \frac{1}{2}k_1\right), \\ k_3 &= hf\left(x_0 + \frac{1}{2}h, u_0 + \frac{1}{2}k_2\right), \quad k_4 = hf(x_0 + h, u_0 + k_3). \end{aligned} \right\} \tag{3.24}$$

Иккинчи формула сифатида

$$\Delta u_0 \cong \frac{1}{6} (k_1 + 3k_2 + k_3 + k_4) \tag{3.25}$$

ни олишимиз мүмкін, бу ерда

$$\left. \begin{aligned} k_1 &= hf(x_0, u_0), \quad k_2 = hf\left(x_0 + \frac{1}{2}h, u_0 + \frac{1}{2}k_1\right), \\ k_3 &= hf\left(x_0 + \frac{1}{2}h, u_0 - \frac{1}{2}k_1 + k_2\right), \\ k_4 &= hf\left(x_0 + h, u_0 + \frac{1}{2}k_2 + \frac{1}{2}k_3\right). \end{aligned} \right\} \quad (3.26)$$

Бу формулалар бириңчи марта Рунге (1895) томонидан тақлиф этилган бўлиб, уни Кутта (1901) ривожлантириди, Гилл (1951) қайта ўрганиб чиқди. Ҳисоблаш амалиётида Рунге-Кутта методлари орасида тўртинчи тартиблиси кенг қўлланилади.

У ёки бу Рунге-Кутта методини қўллаш натижасида Δu_0 нинг тақрибий қийматини ва натижада $u_1 = u(x_0 + h)$ ни топамиз. Кейин дастлабки қийматлар сифатида $x_1 = x_0 + h$ ва $u_1 = u(x_0 + h)$ ни олиб, яна бир h ёки бошқа $h_i \neq h$ қадамга силжитишимиз мүмкін. Бу жараённи давом эттириб, изланаётган ечимнинг қийматларини керакли нуқталарда топиш мүмкін.

1-мисол. $[0; 0,4]$ оралиқда (3.23), (3.24) формулалар ёрдамида $h = 0,1$ қадам билан

$$u' = 2xu, \quad u(0) = 1$$

Коши масаласининг ечими топилсин.

Ечиш. Жараённинг бошланишини кўрсатамиз:

$$\begin{aligned} k_1 &= 2hx_0u_0 = 0,1 \cdot 2 \cdot 0 \cdot 1 = 0, \\ k_2 &= 2h\left(x_0 + \frac{h}{2}\right)\left(u_0 + \frac{1}{2}k_1\right) = 0,1 \cdot 2 \cdot 0,05 = 0,01, \\ k_3 &= 2h\left(x_0 + \frac{h}{2}\right)\left(u_0 + \frac{1}{2}k_2\right) = 0,1 \cdot 2 \cdot 0,05 \cdot 1,005 = 0,01005, \\ k_4 &= 2h(x_0 + h)(u_0 + k_3) = 0,1 \cdot 2 \cdot 0,1 \cdot 1,01005 = 0,020201. \end{aligned}$$

Бу ердан

$$\Delta u_0 = \frac{1}{6}(0+2 \cdot 0,01 + 2 \cdot 0,01005 + 0,020201) = 0,01005$$

ва натижада $u_1 = u_0 + \Delta u_0 = 1 + 0,01005 = 1,01005$.

Қолган яқинлашишлар ҳам шунга ўхшаш ҳисобланади. Ҳисоблаш натижаси 4-жадвалда келтирилган. Шундай қилиб, $u(0,4) = 1,173510$. Таққослаш учун $u = e^{x^2}$ аниқ ечимни келтирамиз, бундан

$$u(0.4) = e^{0.16} = 1,1735109.$$

(3.27) Коши масаласини (3.23), (3.24) формулалар ёрдамида ечиш

n	x	u	$k = 0,1 \cdot 2xu$	Δu
0	0	1	0	0,00000
	0,05	1	0,01	0,02000
	0,05	1,005	0,01005	0,02010
	0,10	1,01005	0,020201	0,020201
				$\frac{1}{6} \cdot 0,060301 = 0,01005$
1	0,10	1,010050	0,020201	0,020201
	0,15	1,020150	0,030605	0,061200
	0,15	1,025352	0,030706	0,061521
	0,20	1,040811	0,42039	0,041632
				$\frac{1}{6} \cdot 0,1841563 = 0,030760$
2	0,20	1,040810	0,041632	0,041632
	0,25	1,061620	0,053081	0,106163
	0,25	1,067351	0,053368	0,106735
	0,30	1,094178	0,065651	0,065651
				$\frac{1}{6} \cdot 0,320181 = 0,053363$
3	0,30	1,094174	0,065650	0,065650
	0,35	1,126999	0,078890	0,157780
	0,35	1,133662	0,079353	0,158707
	0,40	1,173527	0,093882	0,093882
				$\frac{1}{6} \cdot 0,476019 = 0,079336$
4	0,40	1,173510		

8.3.6. Рунге-Кутта методининг қадамдаги хатолиги. Рунге принципи. Бибербах [57] Тейлор формуласи бүйича ёйилмадан фойдаланиб, $u' = f(x, u)$ тенглама учун Рунге-Кутта методининг хатолиги ни баҳолаш мақсадида ушбу

$$|u(x_1) - u_1| < \frac{6MN|x_1 - x_0|^5 |N^5 - 1|}{|N - 1|}$$

тengsизликни топган эди, бу ерда M ва N шундай танланган сонларки, $|x - x_0| < a, |u - u_0| < b$ соҳада

$$\left| f(x, u) \right| \leq M, \left| \frac{\partial^{i+k} f}{\partial x^i \partial u^k} \right| < \frac{N}{M^{k-1}} (i+k \leq 3) \quad (3.27)$$

$$|x - x_0| N < 1, aM < b$$

муносабатлар бажарилиши керак.

Агар $f(x, u)$ мураккаб аналитик ифодага эга бўлса, бу формуладан фойдаланиш кўп қийинчиликлар туғдиради. Шунинг учун ҳам амалиётда ҳар хил билвосита усуллардан фойдаланилади. Қадамни кичрайтириш ҳисобига аниқликни ошириш учун $|k_2 - k_3|$ ва $|k_1 - k_2|$ айрмаларни тузиб, буларнинг биринчиси кейингисининг бир неча фоизини ташкил этиши талаб қилинади. Агар бу шарт бажарилмаса, у ҳолда қадамни кичрайтиришга тўғри келади.

Шунинг учун ҳам $\frac{k_1 - k_2}{k_2 - k_3}$ сонни «сезувчаник ўлчами» деб қараш мумкин [21]. Фараз қиласлилар, тартиби s бўлган Рунге-Кутта методини қўллаётган бўлайлик ва x ечимни қидираётган нуқта бўлсин. Бу ечимни, аввало, h қадам билан, кейин $2h$ қадам билан топамиз. Қадам h бўлганда $x_1 = x_0 + h$ нуқта учун (3.11) формулага кўра

$$u(x_1) = u_1 + Ah^{s+1}, A = \frac{\varphi_r^{(s+1)}(\xi)}{(s+1)!}, 0 \leq \xi \leq h$$

муносабатга эга бўламиз. Бу ерда хатолик Ah^{s+1} га teng. Хатоликни $x = x_0 + 2h$ нуқтада хомаки ҳисоблаш учун ҳар бир қадамда хатолик h^{s+1} га пропорционал деб фараз қиласми, у ҳолда x нуқтада хатоликнинг жами $2Ah^{s+1}$ бўлади, яъни

$$u(x) = u^{(2)} + A 2h^{s+1} \quad (3.28)$$

муносабат келиб чиқади. Агар биз ҳисоблашни $2h$ қадам билан бажарсак, у ҳолда $x = x_0 + 2h$ нуқтада хатолик $A(2h)^{s+1}$ бўлиб,

$$u(x) = u^{(1)} + A 2^{s+1} h^{s+1} \quad (3.29)$$

тенгликка эга бўламиз.

Энди (3.28) ва (3.29) тенгликлардан хатоликнинг бош ҳадини ҳосил қиласми:

$$u^{(1)} - u(x) \cong \frac{u^{(2)} - u^{(1)}}{2^s - 1}. \quad (3.30)$$

Бу тенглик *Рунге принципи* дейилади. Уни қуйидагича тавсифлаш мумкин: Аниқлик тартиби s бўлган Рунге-Кутта методининг h қадам-

даги хатосини топиш учун бу ечимни $2h$ қадам билан топиш керак. Изланаётган хатолик ечимнинг h ва $2h$ қадамдаги қийматлари айримаси модулининг $2^s - 1$ га бўлинганига тенг. Топилган тақрибий қийматнинг аниқлигини орттириш мақсадида топилган тақрибий қийматга хатолик бош ҳадининг миқдорини кўшиш керак:

$$u(x) \cong u^{(1)} + \frac{u^{(1)} - u^{(2)}}{2^s - 1}. \quad (3.31)$$

Агар (3.30) ифоданинг абсолют қиймати берилган аниқликдан кичик бўлмаса, у ҳолда h қадамни икки марта кичик қилиб олиш керак.

Машқ. 1-мисолдаги қадам бу бандда айтилган шартларни қаноатлантириши кўрсатилсинг.

8.3.7. Кутта-Мерсон методи. Рунге принципига асосланиб h қадамни ўзгартириш усули кўп меҳнат талаб қиласди. Мерсон 1958 йилда Рунге-Кутта методини ўзгартириб, бошқача кўринишда тақлиф этди. Бу метод аниқликка эришиш учун h қадамни автоматик равишда ва зудлик билан танлаш усулини беради. Бу формула қуидагидан иборат:

$$\Delta u_0 = \frac{1}{2} (k_1 + 4k_4 + k_5) + O(h^s), \quad (3.32)$$

бу ерда

$$\left. \begin{aligned} k_1 &= \frac{1}{3} hf(x_0, u_0), \\ k_2 &= \frac{1}{3} hf\left(x_0 + \frac{1}{3} h, u_0 + k_1\right), \\ k_3 &= \frac{1}{3} hf\left(x_0 + \frac{1}{3} h, u_0 + \frac{1}{2} k_1 + \frac{1}{2} k_2\right), \\ k_4 &= \frac{1}{3} hf\left(x_0 + \frac{1}{3} h, u_0 + \frac{3}{8} k_1 + \frac{9}{8} k_3\right), \\ k_5 &= \frac{1}{3} hf\left(x_0 + h, u_0 + \frac{3}{2} k_1 - \frac{9}{2} k_3 + 6k_4\right). \end{aligned} \right\} \quad (3.33)$$

Ушбу методнинг устунлиги шундан иборатки, h нинг юқори дарожаларини ўз ичига олган қаторнинг ҳадларини ташлаб юбориш ҳисобига ҳосил бўлган ε хатолик

$$5\varepsilon = k_1 - \frac{9}{2} k_3 + 4k_4 - \frac{1}{2} k_5 \quad (3.34)$$

формула билан аниқланади. Шу билан бирга h қадамни ўзгартириш мезони қуидагидан иборат: агар (3.34) ифоданинг миқдори берил-

ган ε хатоликка нисбатан 5 мартаңдан күп бўлса, у ҳолда қадамни икки марта кичик қилиб олиб, ҳисоблашни қайтадан бажариш керак; агар ўнг томон берилган ε аниқликдан $\frac{5}{32}$ марта кичик бўлса, у ҳолда h қадамни икки марта ошириб, ҳисоблашни тақорлаш керак. Мерсоннинг тасдигига кўра, бу метод доимий h қадам билан олинган стандарт Рунге-Кутта методига нисбатан ҳисоблашларни 20% га қисқартиради.

Машқ. 1-мисол Мерсон методи билан ечилсин.

8.3.8. Оддий дифференциал тенгламалар системасини ечиш учун Рунге-Кутта методлари. Нормал кўринишда ёзилган биринчи тартибли oddий дифференциал тенгламалар системасини ечиш учун ҳам юқорида келтирганимиздек иш тутиб, параметрларни аниқлаш учун алгебраик тенгламалар системасини чиқариш мумкин [7]. Лекин бу ерда ҳосил бўладиган ифодалар мураккаб ва алгебраик системадаги тенгламаларнинг сони ҳам кўп бўлади. Шунга ўхшашиб

$$u^{(n)} = f(x, u, u', \dots, u^{(n-1)}) \quad (3.35)$$

n -тартибли oddий дифференциал тенгламалар учун ҳам Рунге-Кутта методлари ишлаб чиқилган [7].

Маълумки, алмаштиришлар бажариб, (3.35) тенгламани дифференциал тенгламалар системасининг нормал шаклига келтириш мумкин. Биз юқорида k ($k = 1, 2, 3, 4$) тартибли Рунге-Кутта методининг формуласини чиқарган эдик. Бу формуласини бемалол тенгламалар системаси учун ҳам қўллаш мумкин.

Фараз қиласлий, ушбу

$$u' = f_1(x, u, z), \quad z' = f_2(x, u, z)$$

тенгламалар системасининг

$$u(x_0) = u_0, \quad z(x_0) = z_0$$

дастлабки шартларни қаноатлантирадиган ечимини топиш талаб қилинсин. Мисол учун биз бу ерда (3.23), (3.24) формуласини қўллаймиз. Битта тенглама бўлган ҳолга ўхшаб параллел равишида Δu_0 , Δz_0 сонларни аниқлаймиз:

$$\left. \begin{aligned} \Delta u_0 &= \frac{1}{6} (k_1 + 2k_2 + 2k_3 + k_4), \\ \Delta z_0 &= \frac{1}{6} (l_1 + 2l_2 + 2l_3 + l_4), \end{aligned} \right\} \quad (3.36)$$

бу ерда

$$\begin{aligned}k_1 &= hf_1(x_0, u_0, z_0), \quad l_1 = hf_2(x_0, u_0, z_0), \\k_2 &= hf_1\left(x_0 + \frac{h}{2}, u_0 + \frac{k_1}{2}, z_0 + \frac{l_1}{2}\right), \quad l_2 = hf_2\left(x_0 + \frac{h}{2}, u_0 + \frac{k_1}{2}, z_0 + \frac{l_1}{2}\right), \\k_3 &= hf_1\left(x_0 + \frac{h}{2}, u_0 + \frac{k_2}{2}, z_0 + \frac{l_2}{2}\right), \quad l_3 = hf_2\left(x_0 + \frac{h}{2}, u_0 + \frac{k_2}{2}, z_0 + \frac{l_2}{2}\right), \\k_4 &= hf_1(x_0 + h, u_0 + k_3, z_0 + l_3), \quad l_4 = hf_2(x_0 + h, u_0 + k_3, z_0 + l_3).\end{aligned}$$

Натижада

$$u_1 = u_0 + \Delta u_0, \quad z_1 = z_0 + \Delta z_0$$

га эга бўламиз.

З-мисол. Рунге-Куттада методи билан қаршилик қўрсатувчи муҳитда маятник-нинг тебраниш тенгламаси

$$\frac{d^2\varphi}{dt^2} + 0,1 \frac{d\varphi}{dt} + 5 \sin \varphi = 0 \quad (3.37)$$

$$\text{нинг } \varphi(0) = 0,2, \dot{\varphi}(0) = 0,1 \left(\dot{\varphi} = \frac{d\varphi}{dt} \right)$$

дастлабки шартларни қаноатлантирадиган ечими топилсин.

Ечиш. Ушбу $\frac{d\varphi}{dt} = \psi$ алмаштиришни бажариб, (3.37) тенгламани

$$\left. \begin{array}{l} \dot{\varphi} = \psi, \\ \psi = -(5 \sin \varphi + 0,1 \psi). \varphi(0) = 0,2; \psi(0) = 0,1 \end{array} \right\} \quad (3.38)$$

тенгламалар системаси шаклида ёзиб оламиз. Ҳисоблашларни (3.36) формула ёрдамида бажарамиз. Бу ерда ҳам қадамни $h = \Delta t = 0,1$ деб оламиз. Бизнинг ҳолда k_i ва l_i қуйидаги формулалар ёрдамида аниқланади:

$$\begin{aligned}k_1 &= 0,1 \psi_0, \quad l_1 = -0,1 \left(5 \sin \varphi_0 + 0,1 \psi_0 \right), \\k_2 &= 0,1 \left(\psi_0 + \frac{l_1}{2} \right), \quad l_2 = -0,1 \left[5 \sin \left(\varphi_0 + \frac{k_1}{2} \right) + 0,1 \left(\psi_0 + \frac{l_1}{2} \right) \right], \\k_3 &= 0,1 \left(\psi_0 + \frac{l_2}{2} \right), \quad l_3 = -0,1 \left[5 \sin \left(\varphi_0 + \frac{k_2}{2} \right) + 0,1 \left(\psi_0 + \frac{l_2}{2} \right) \right], \\k_4 &= 0,1 \left(\psi_0 + l_3 \right), \quad l_4 = -0,1 \left[5 \sin \left(\varphi_0 + \frac{k_3}{2} \right) + 0,1 \left(\psi_0 + l_3 \right) \right].\end{aligned}$$

Ҳисоблаш натижалари 5-жадвалда келтирилган. Жадвалдан қўрамизки, $\varphi(0,1) = 0,204939$; $\varphi(0,2) = 0,198059$.

(3.38) дифференциал тенгламалар системасини Рунге-Кутта методи билан интеграллаш

n	t	φ	ψ	$k = 0,1\psi$	$l = 0,1\dot{\psi}$	$\Delta\varphi$	$\Delta\psi$
0	0	0,2	0,1	0,01	-0,100335	0,010000	-0,100335
	0,05	0,205	0,049832	0,004983	-0,102282	0,009966	-0,204564
	0,05	0,202492	0,048859	0,004886	-0,101044	0,009772	-0,202088
	0,1	0,204886	-0,001044	-0,000104	-0,101738	-0,000104	-0,101738
1						$\frac{1}{6} \cdot 0,029634 =$ = 0,004939	$\frac{1}{6} (-0,608725) =$ = -0,101454
	0,1	0,204939	-0,001454	-0,000145	-0,101739	-0,000145	-0,101739
	0,15	0,204867	-0,052324	-0,005232	-0,101195	-0,010464	-0,202390
	0,15	0,202323	-0,102922	-0,010292	-0,099444	-0,020584	-0,198887
	0,2	0,194647	-0,100898	-0,010090	-0,095701	-0,010090	-0,095701
2						$-0,041283 \cdot \frac{1}{6} =$ = -0,006880	$-0,0598717 \cdot \frac{1}{6} =$ = -0,099786
	0,2	0,198059	-0,101240	-0,010124	-0,097371	-0,010124	-0,097371

8.3.9. Бир қадамли методларнинг яқинлашиши. Бу бандда (1.1) Коши масаласини сонли ечишда ишлатиладиган турли методларнинг шундай гурухини кўриб чиқамизки, бунда $u(x_j)$ ($x_0 \leq x_j \leq x_n \leq x_0 + \chi$) қийматларнинг y_j яқинлашишлари кетма-кет ҳосил бўлсин. Фараз қилайлик, m белгиланган бўлиб, сонли интеграллаш жараёнида барча $j \geq m$ учун y_j нинг қийматлари қандайдир функционалнинг қийматидек аниқлансансин:

$$y_{j+1} = F(f; x_j, \dots, x_{j+m-1}, y_j, \dots, y_{j+m-1}). \quad (3.39)$$

Сонли интеграллашнинг бундай усули m қадамли метод дейилади. Юқорида кўриб чиқилган методларнинг барчаси ушбу умумий хусусиятга эга: такрибий ечимнинг кейинги нуқтадаги қиймати ечимнинг фақат олдинги нуқтадаги қийматига боғлиқ равишда аниқланган эди, демак, бу усулларга мос келадиган ҳисоблаш формулаларини (3.39) кўринишда ёзадиган бўлсак, $m = 1$ бўлган ҳолга тўғри келади. Бундай методлар бир қадамли методлар дейилади.

Шу пайтгача биз бир қадамли методларнинг фақат бир қадамдаги хатолигини текширган эдик. Энди бир қадамли методларнинг умумий хатолигини баҳолашни ва унинг яқинлашишини кўриб чиқамиз. Бир қадамли метод учун (3.39) формула қўйидаги кўринишга эга:

$$u_{j+1} = F(f; x_j, h_j, u_j), \quad h_j = x_{j+1} - x_j. \quad (3.40)$$

Реал ҳисоблашлар натижасида топилган y_{j+1} яқинлашишлар (3.40) муносабат билан эмас, балки

$$y_{j+1} = F(f; x_j, h_j, y_j) + \delta_{j+1} \quad (3.41)$$

муносабат билан боғлангандир. Бундаги δ_{j+1} қўшимча ҳад қўйидаги сабабларга кўра ҳосил бўлади:

а) ҳисоблаш жараёнидаги яхлитлашлар;

б) $f(x, u)$ нинг қийматини топишдаги хатоликлар; бу хатоликларнинг манбай шундаки, қаралаётган $f(x, u)$ функция реал дифференциал тенгламанинг қандайдир яқинлашишидан иборат, бундан ташқари, кўпинча $f(x, u)$ ни ЭҲМ да ҳисоблаш жараёнида бу функция ЭҲМ да элементар функциялар билан яқинлаштирилади;

в) айрим ҳолларда y_{j+1} нинг қиймати (3.39) тенгламага тенг кучли бўлган, аммо y_{j+1} га нисбатан ошкор кўринишда берилмаган тенгламадан топилади, бундай ҳолда δ_{j+1} шундай ташкил этувчига эга бўладики, у ошкор бўлмаган тенгламанинг тақрибий ечимидан келиб чиқади.

Биз қўрдикки, δ_{j+1} кўп омилларга боғлиқ, шунга қарамасдан уни қадамдаги яхлитлаш хатолиги дейилади.

Шунга ўхшаш дастлабки маълумотларни аниқлашдаги хатолик ва яхлитлаш ҳисобидан бошланғич шарт u_0 изланаётган ечимнинг $u(x_0)$ қийматидан фарқ қиласди.

Фараз қилайлик, $u(x)$ дифференциал тенгламанинг изланаётган ечими, $u_j(x) (j = 0, 1, 2, \dots)$ лар эса $u_j(x_j) = y_j$ шартларни қаноатлантирадиган ечимлари бўлсин. Энди $\varepsilon_n = u_n(x_n) - u(x_n)$ хатоликни куидаги кўринишда ёзиб оламиз:

$$\begin{aligned}\varepsilon_n &= u_n(x_n) - u_0(x_n) + u_0(x_n) - u(x_n) = \\ &= \sum_{j=1}^n [u_j(x_n) - u_{j-1}(x_n)] + [u_0(x_n) - u(x_n)].\end{aligned}\quad (3.42)$$

Кейинги мулоҳазалар учун ушбу леммани келтирамиз:

Лемма. Фараз қилайлик, $u_1(x)$ ва $u_2(x)$ функциялар $u' = f(x, u)$ дифференциал тенгламанинг ечимлари бўлиб, $f(x, u)$ ва унинг ҳосили $f_u(x, u)$ узлуксиз бўлсин. У ҳолда ушбу

$$u_2(b) - u_1(b) = (u_2(a) - u_1(a)) \exp \left\{ \int_a^b f_u(x, \tilde{u}(x)) dx \right\} \quad (3.43)$$

тенглик ўринли бўлади, бу ерда

$$\tilde{u}(x) = u_1(x) + \theta(x)(u_2(x) - u_1(x)), \quad 0 < \theta(x) < 1.$$

Исботи. Ушбу

$$u'_2 = f(x, u_2), \quad u'_1 = f(x, u_1)$$

тенгликларнинг биридан иккинчисини айириб, ҳосил бўлган $f(x, u_2) - f(x, u_1)$ айрмага Лагранж теоремасини қўллаймиз:

$$f(x, u_2) - f(x, u_1) = f_u(x, \tilde{u})(u_2 - u_1),$$

бунда $\tilde{u}(x) = u_1(x) + \theta(x)(u_2(x) - u_1(x))$. Натижада $u_2 - u_1$ га нисбатан қуйидаги чизиқли дифференциал тенгламага эга бўламиз:

$$(u_2 - u_1)' = f_u(x, \tilde{u})(u_2 - u_1).$$

Буни интеграллаб, (3.43) тенгликни ҳосил қиласмиз.

Энди

$$a = x_j, b = x_n, u_1(x) = u_{j-1}(\delta), u_2(x) = u_j(x)$$

бўлсин, у ҳолда (3.43) тенглиkkа кўра

$$u_j(x_n) - u_{j-1}(x_n) = [u_j(x_j) - u_{j-1}(x_j)] \exp \left\{ \int_{x_j}^{x_n} f_u(x, \tilde{u}_j(x)) dx \right\}, \quad (3.44)$$

бунда

$$\tilde{u}_j(x) = u_{j-1}(x) + \theta(u_j(x) - u_{j-1}(x))$$

ҳосил бўлади.

Шунга ўхшаш

$$u_0(x_n) - u(x_n) = (u_0(x_0) - u(x_0)) \exp \left\{ \int_{x_0}^{x_n} f_u(x, \tilde{u}_0(x)) dx \right\}. \quad (3.45)$$

Юқоридаги (3.42), (3.44) ва (3.45) тенглиkkардан қўйидагиларга эга бўламиз:

$$\varepsilon_n = \sum_{j=1}^n \eta_j \exp \left\{ \int_{x_j}^{x_n} f_u(x, \tilde{u}_j(x)) dx \right\} + \varepsilon_0 \exp \left\{ \int_{x_0}^{x_n} f(x, \tilde{u}_0(x)) dx \right\}, \quad (3.46)$$

бунда $\eta_j = u_j(x_j) - u_{j-1}(x_j)$, $j = 1, 2, \dots$.

Биз (3.41) тенглиkkдан ушбуни ҳосил қиласмиз:

$$\eta_j = u_j(x_j) - u_{j-1}(x_j) = y_j - u_{j-1}(x_j) = r_j + \delta_j, \quad (3.47)$$

бунда

$$r_j = F(f, x_{j-1}, h_{j-1}, y_{j-1}) - u_{j-1}(x_j).$$

Аввало, r_j нинг маъносини тушуниб олайлик, $F(f, x_{j-1}, h_{j-1}, y_{j-1})$ (3.40) формула ёрдамида ҳисобланган сон, $u_{j-1}(x_j)$ эса дифференциал тенгламанинг $u_{j-1}(x_{j-1}) = y_{j-1}$ шартни қаноатлантирадиган аниқ ечи-мининг x_j нуқтадаги қиймати. Демак, r_j қаралаётган методнинг бир қадамдаги хатолиги бўлиб, бунда ҳисоблаш (x_{j-1}, y_{j-1}) нуқтадан бошланиб, яхлитламасдан олиб борилади, қадам эса $h_{j-1} = x_j - x_{j-1}$ бўлади. r_j миқдор методнинг қадамдаги хатолиги дейилади.

Фараз қилайлик, қўлланилаётган методнинг яқинлашиш тартиби s бўлсин, у ҳолда қаралаётган интеграллаш оралиги

$x_0 < x_j \leq x_n \leq x_0 + X$ га мос келадиган барча j лар учун

$$|r_j| \leq ch_{j-1}^{s-1} \quad (3.48)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Куйидаги белгилашларни киритамиз:

$$L = \sup_{x_0 \leq x \leq x_0 + h} |f_u| < \infty,$$

$$\tilde{h} = \max_{1 \leq j \leq N} h_{j-1}, \quad \delta = \max_j |\delta_j|.$$

Бу белгилашларни ҳисобга олиб, $x_0 \leq x_j \leq x_n \leq x_0 + X$ бўлганлиги учун ушбу баҳога эга бўламиз:

$$\exp \left\{ \int_{x_i}^{x_n} f_u(x, \bar{u}_j(x)) dx \right\} \leq \exp \{ L(x_n - x_i) \} \leq \exp \{ LX \}.$$

Бу тенгсизликдан фойдаланиб, (3.46) дан қуйидаги баҳони топамиз:

$$|\varepsilon_n| \leq \exp(LX) \left(\sum_{j=1}^n (|r_j| + |\delta_j|) + |\varepsilon_0| \right). \quad (3.49)$$

Энди биз (3.48) ни қўполлаштириб, $|r_j|$ учун ушбу баҳога эга бўламиз:

$$|r_j| \leq c \tilde{h}^s (x_j - x_{j-1}). \quad (3.50)$$

Бу баҳони (3.49) га қўйсак, натижада

$$\begin{aligned} |\varepsilon_n| &\leq \exp(LX) \left(\sum_{j=1}^n (c \tilde{h}^s (x_j - x_{j-1}) + |\delta_j|) + |\varepsilon_0| \right) \leq \\ &\leq \exp(LX) (c \tilde{h}^s (x_n - x_0) + n \delta + |\varepsilon_0|) \leq \\ &\leq \exp(LX) (c(X - x_0) \tilde{h}^s + N \delta + |\varepsilon_0|). \quad (h \leq N) \end{aligned} \quad (3.51)$$

ҳосил бўлади. Бу баҳо шуни кўрсатадики, $h \rightarrow 0$ да $\max_{x_0 \leq x_n \leq x_0 + h} |\varepsilon_n| \rightarrow 0$ учун, яъни (3.40) бир қадамли метод яқинлашувчи бўлиши учун бир вақтда $N \delta \rightarrow 0$ ва $|\varepsilon_0| \rightarrow 0$ муносабатлар ўринли бўлиши кепрак. Шундай қилиб, интеграллаш қадами етарлича кичик бўлганда ҳамда ҳисоблаш хатолиги ва бошланғич шартнинг хатолиги (йўқотилмас хато) ε_0 кичик бўлганда, бир қадамли методлар билан (хусусий ҳолда Рунге-Кутта методи билан) ҳосил қилинадиган ечим аниқ ечимга яқин бўлади.

Агар h қадам доимий, яъни $h = \frac{X - x_0}{N}$ бўлса, у ҳолда (3.51) ни қуидагича ёзиб олиш мумкин:

$$|\varepsilon_n| \leq \exp(LX) \left(c(X - x_0)h^s + \frac{X - x_0}{h} \delta + |\varepsilon_0| \right). \quad (3.52)$$

Бу баҳодан кўрамизки, агар $h \rightarrow 0$ да ушбу

$$\varepsilon_0 \rightarrow 0, \frac{\delta}{h} \rightarrow 0 \quad (3.53)$$

муносабатлар ўринли бўлса, у ҳолда $[x_0, X]$ чекли оралиқнинг ихтиёрий нуқтасида бир қадамли метод билан топилган тақрибий ечим аниқ ечимга яқинлашади.

Хусусий ҳолда, агар $\varepsilon_0 = 0, \delta_i = 0 (i = \overline{1, N})$ бўлса, у ҳолда (3.52) баҳо

$$|\varepsilon_n| \leq c(X - x_0) \exp(XL) h^s$$

кўринишга эга бўлади, бу *методнинг хатолигидир*.

Реал ҳисоблаш жараёнида $[x_0, X]$ оралиқнинг ихтиёрий нуқтасида берилган s -тартибли аниқликдаги бир қадамли метод билан топилган тақрибий ечим дастлабки Коши масаласининг ечими h^s тезлик билан яқинлашиши учун (3.52) формулага кўра

$$\varepsilon_0 = 0(h^{s+1}), \delta = 0(h^{s+1})$$

шартлар бажарилиши етарлидир. Бу шартларнинг бажарилиши назарий жиҳатдан мумкин бўлса ҳам, реал ҳисоблашларда буларни таъминлаш қийин. Одатда, ЭҲМ да h ни ўзгартирганда ε_0 ва $\delta_i (i = \overline{1, N})$ хатоликлар абсолют қиймати билан қуидан чегаралангандай. ЭҲМ нинг хоналилиги сақланса, қадамни кичрайтирганда ҳам ε_0 йўқотилмас хато умуман ўзгармайди.

Тақрибий ечим хатолигини яхлитлаш ҳисобидан келиб чиқсан қисми — ҳисоблаш хатолиги эса (3.52) баҳода δ/h кўпаювчи қатнашганлиги учун $h \rightarrow 0$ да h^{-1} тезлик билан ўсиб боради. Юқорида кўрганимиздек, методнинг хатолиги h^s тезликда камаяди. Шунинг учун ҳам h нинг миқдорига боғлиқ равишда тақрибий ечим тўлиқ хатолигининг бош қисмини, одатда, ё метод хатолиги (h нинг нисбатан катта қийматларида), ёки ҳисоблаш хатолиги (h нинг жуда кичик қийматларида) ташкил этади. Агар дастлабки шарт қўпол равишда берилган бўлса, у ҳолда йўқотилмас хатолик ҳам бошқа хатоликларга нисбатан устун бўлиши мумкин. Аммо қадамни жуда

кatta ёки жуда кичик қилиб олганда метод хатолиги ёки ҳисоблаш хатолиги энг устун чиқади ва демак, катта ёки жуда кичик қадамлар учун ҳисоблаш натижаси яроқсиз бўлиб қолади. Шунинг учун ҳам h нинг шундай қийматини танлаш керакки, (3.52) нинг ўнг томони энг кичик қийматни қабул қилсин. Кўпол қилиб айтганда, методнинг хатолиги билан ҳисоблаш хатолигининг улушлари тенг бўлишини таъминлаш керак. Бу ерда йўқотилмас хатоликнинг ҳам улуши катта бўлмаслиги керак. Бу ҳолда ҳисоблаш жараёни мувоза-натга келтирилган (балансланган) бўлади. Ҳисоблаш амалиётида метод хатолиги миқёсида йўқотилмас хато ва ҳисоблаш хатоси натижага таъсир қилмаслигига эришилади. Бу ерда айтилган муроҷазалар (3.52) баҳога асосланган, унинг ўзи эса оширилгандир. Масалан, яхлитлаш хатоликлари ҳар хил ишорага эга бўлиб, бир-бирининг ўрнини тўлдириши (компенсация қилиши) мумкин, формула хатолиги ҳисоблаш жараёнининг ҳар бир қадамида ўз ишорасини сақлаши шарт эмас ва ҳ.к. Аслида буларнинг ҳаммаси юқоридаги манзарани унча ўзгартирмайди.

Юқорида айтилганлардан шундай хulosага келамизки, ҳисоблаш жараёнини ташкил қилаётганда ҳисоблаш методини, h қадам миқдорини, натижанинг талаб қилинган аниқлигини, дастлабки маълумотларнинг аниқлигини ва ҳисоблаш аниқлигини ўзаро мувофиқлаштириш керак. Баъзан шундай мувофиқлаштириш учун модел тарзидаги масалалар қаралади. Бу омилларни қисман мувофиқлаштириш (3.52) баҳо асосида олиб борилади. Ҳисоблаш амалиёти кўрсатадики, масалаларнинг берилган синфи ва ЭҲМ нинг аниқ бирор типи учун қадамнинг юқоридан ва қуйидан чегаралangan шундай соҳаси мавжудки, унда танланган метод хатолигининг бош ҳади тақрибий ечимнинг тўлиқ хатолиги миқдори ҳақида яхши тасаввур беради. Бу соҳанинг қуи чегараси ЭҲМ нинг хоналилигига жиддий равишда боғлиқдир. Хоналилиги катта ЭҲМ лар учун бу қуи чегара кичикдир, чунки бунда δ кичик бўлиб, $\frac{\delta}{h}$ нисбат ўзининг критик нуқтасига h нинг кичикроқ қийматида эришади.

8.4-§. КЎП ҚАДАМЛИ АЙИРМАЛИ МЕТОДЛАР

8.4.1. Масаланинг қўйилиши. Бу бандда

$$\frac{du}{dx} = f(x, u), \quad u(0) = u_0 \quad (4.1)$$

Коши масаласини ечиш учун қадами $h = x_j - x_{j-1}$ доимий бўлган

$$\Delta_h = \{x_n = nh; n = 0, 1, 2, \dots\}$$

түрни киритамиз ва Δ_h түр устида аниқланган функцияларни $y_n = u(x_n)$, $f_n = f(x_n, y_n)$ орқали белгилаймиз. Биз бу ерда Коши масаласини m -қадамли айрмали методлар билан тақрибий ечишни кўриб чиқамиз. Бу методлар орасида қенг қўлланиладиганлари

$$y_n = \sum_{i=1}^m a_{mi} y_{n-i} + h \sum_{i=0}^m b_{mi} f_{n-i} \quad (4.2)$$

муносабат билан аниқланади, бу ерда a_{mi} ва b_{mi} лар n га боғлиқ бўлмаган коэффициентлар. Бу методлар *чизиқли-айрмали методлар ёки чизиқли-айрмали схемалар* дейилади. (4.2) тенгламага y_n ни олдин топилган y_0, y_1, \dots, y_{n-1} қийматлар орқали ифодаланадиган рекуррент муносабатдек қарашиб керак. Ҳисоб $n = m$ дан, яъни

$$y_m = \sum_{i=1}^m a_{mi} y_{m-i} + h \sum_{i=0}^m b_{mi} f_{m-i}$$

тенгламадан бошланади. Бундан кўрамизки, ҳисобни бошлаш учун m та y_0, y_1, \dots, y_{m-1} дастлабки қийматларни кўрсатмоқ керак. Бу ерда $y_0 = u_0$ бошлангич шартдан топилади, қолган y_1, y_2, \dots, y_{m-1} ларни эса бошқа методлар, масалан, Рунге-Кутта методи ёрдамида топиш мумкин. Кейинги мулоҳазаларда y_0, y_1, \dots, y_{m-1} дастлабки қийматлар берилган, деб фараз қиласиз.

Агар $b_{m0} = 0$ бўлса, у ҳолда (4.2) метод ошкор ёки экстраполяцион дейилади, бу ҳолда y_n ошкор равишда $y_{n-m}, y_{n-m+1}, \dots, y_{n-1}$ орқали ифодаланади. Агар $b_{m0} \neq 0$ бўлса, у ҳолда метод ошкормас ёки интерполяцион дейилади. Бу ерда y_n

$$y_n - b_{m0}hf(x_n, y_n) = \Phi(y_{n-m}, y_{n-m+1}, \dots, y_{n-1})$$

чизиқли бўлмаган тенгламадан топилади, бунда

$$\Phi(y_{n-m}, y_{n-m+1}, \dots, y_{n-1}) = \sum_{i=1}^m (a_{mi} y_{n-i} + h b_{mi} f_{n-i}).$$

Одатда, дастлабки яқинлашиш $y_n^{(0)}$ ни y_{n-1} га тенг деб олиб, бу тенглама Ньютон методи билан ечилади.

Ҳисоблаш амалиётида (4.2) кўп қадамли методларнинг хусусий ҳоли бўлган *Адамс методлари* кенг тарқалгандир. Бунда $u'(x)$ фақат x_{n-1} ва x_n икки нуқтага кўра аппроксимация қилинади, яъни $a_{m1} = 1, a_{mi} = 0, i = 2, 3, \dots, m$.

$$y_n = y_{n-1} + h \sum_{i=0}^m b_{mi} f_{n-i} \quad (4.3)$$

күренишга эга. Агар $b_{m0} = 0$ бўлса, Адамс методлари экстраполяциян бўлиб, $b_{m0} \neq 0$ бўлганда эса интерполяциондир.

Кейинчалик (4.2) айрмали методларни ўрганишда a_{mi} ва b_{mi} коэффициентлар танланишининг аппроксимациянинг хатолигига ва турғунлик ҳамда яқинлашиш масаласига таъсирини кўриб чиқамиз.

8.4.2. Кўп қадамли методлардаги аппроксимациянинг хатолиги. Дифференциал тенглама ечимини аппроксимациялашдаги хатолик ёки (4.2) айрмали схеманинг боғланишисизлиги деб

$$r_{n-i} = \frac{1}{h} \left[u(x_n) - \sum_{i=1}^m a_{mi} u(x_{n-i}) \right] - \sum_{i=0}^m b_{mi} f(x_{n-i}, u(x_{n-i})) \quad (4.4)$$

миқдорга айтилади.

Таъриф. Агар $h \rightarrow 0$ да

$$\|r\|_1 = \max_{x_0 \leq x_n \leq x_0 + X} |r_n| \rightarrow 0$$

муносабат ўринли бўлса, m -қадамли схема $[x_0, x_0 + X]$ оралиқда дифференциал масалани ечимда аппроксимация қиласди дейилади.

Биз ҳозир a_{mi} ва b_{mi} коэффициентларга боғлиқ равишда $h \rightarrow 0$ да аппроксимация тартибини аниқлаймиз.

Фараз қилайлик, қаралаётган функциялар керакли силлиқликка эга бўлсин. Энди $f(x_{n-i}, u(x_{n-i})) = u'(x_{n-i})$ ва $x_{n-i} = x_n - ih$ эканлигини эслаб, $x = x_n$ нуқтада Тейлор формуласига кўра

$$u_{n-i} = \sum_{k=0}^p \frac{(-ih)^k u^{(k)}(x_n)}{k!} + O(h^{p+1}),$$

$$f(x_{n-i}, u_{n-i}) = \sum_{k=1}^{p-1} \frac{(-ih)^{k-1} u^{(k)}(x_n)}{(k-1)!} + O(h^p), \quad i = 1, 2, \dots, m$$

тенгликларга эга бўламиз. Бу ифодаларни (4.4) га қўйиб, қуйидагини ҳосил қиласмиз:

$$\begin{aligned}
r_{n-1} &= \frac{1}{h} \left[u(x_n) - \sum_{i=1}^m a_{mi} \sum_{k=0}^p \frac{(-ih)^k}{k!} u^{(k)}(x_n) - \right. \\
&\quad \left. - h \sum_{i=0}^m b_{mi} \sum_{k=1}^{p-1} \frac{(-ih)^{k-1}}{(k-1)!} u^{(k)}(x_n) \right] + O(h^p) = \\
&= \frac{1}{h} \left(1 - \sum_{i=1}^m a_{mi} \right) u(x_n) - \sum_{m=1}^p \frac{h^{k-1}}{k!} \left[\sum_{i=1}^m (-i)^k a_{mi} + \right. \\
&\quad \left. + \sum_{i=0}^m k (-i)^{k-1} b_{mi} \right] u^{(k)}(x_n) + O(h^p) = \\
&= \frac{A_0}{h} u(x_n) + \sum_{k=1}^p A_k \frac{h^{k-1}}{k!} u^{(k)}(x_n) + O(h^p),
\end{aligned}$$

Бу ерда

$$A_0 = 1 - \sum_{i=1}^m a_{mi}, \quad A_k = \sum_{i=0}^m (ia_{mi} - kb_{mi})(-i)^{k-1}, \quad k = 1, 2, \dots, p.$$

Кулайлик учун қыйидаги леммада

$$a_{m_0}^* = 1, \quad a_{m_i}^* = -a_{mi}, \quad i = 1, 2, \dots, m \quad (4.5)$$

деб оламиз.

Лемма. Фараз қилайлик, $u(x)$ ихтиёрий силилиқ функция бўлсин,

$$\begin{aligned}
&\lim_{h \rightarrow 0} \sum_{i=0}^m \frac{a_{mi}^* u(x - ih)}{h} = u'(x), \\
&\lim_{h \rightarrow 0} \sum_{i=0}^m b_{mi} f(x - ih, u(x - ih)) = f(x, u(x))
\end{aligned} \quad (4.6)$$

муносабатлар ўринли бўлиши, яъни (4.2) айирмали схема (4.1) тенгламани аппроксимация қилиши учун

$$A_0 = A_1 = 0, \quad b_{m_0} + b_{m_1} + \dots + b_{mm} = 1 \quad (4.7)$$

тенгликларнинг бажарилиши зарур ва етарлидир.

Исботи. Тейлор формуласига кўра

$$\begin{aligned}
u(x - ih) &= u(x) - ihu'(x) + O(h^2), \\
f(x - ih, u(x - ih)) &= f(x, u(x)) + O(h).
\end{aligned}$$

Бу ифодаларни (4.6) нинг чап томонига қўйиб, қыйидагиларга эга бўламиз:

$$\lim_{h \rightarrow 0} \left(\left(\sum_{i=0}^m \frac{a_{mi}^*}{h} u(x) \right) + \sum_{i=0}^m a_{mi}^* (-i) u'(x) + O(h) \right) = u'(x),$$

$$\lim_{h \rightarrow 0} \left(\left(\sum_{i=0}^m b_{mi} \right) f(x, u(x)) + O(h) \right) = f(x, u(x)).$$

Бу муносабатлар ўринли бўлиши учун

$$\sum_{i=0}^m a_{mi}^* = 0, - \sum_{i=0}^m i a_{mi}^* = 1, \sum_{i=0}^m b_{mi} = 1$$

ёки (4.5) га кўра

$$1 - \sum_{i=1}^m a_{mi} = 0, \sum_{i=0}^m i a_{mi} = 1, \sum_{i=0}^m b_{mi} = 1 \quad (4.8)$$

тengliklarning ўринли бўлиши зарур ва етарлидир. Энди

$$A_0 = 1 - \sum_{i=1}^m a_{mi}, A_1 = - \sum_{i=0}^m i a_{mi} - \sum_{i=0}^m b_{mi}$$

tengliklarни ҳисобга олсак, (4.7) tenglik, демак, лемманинг исботи келиб чиқади.

Агар

$$A_0 = A_1 = \dots = A_p = 0 \quad (4.9)$$

бўлса, у ҳолда

$$r_{n-1} = O(h^n)$$

бўлади ва (4.2) схема *p*-тартибли аппроксимацияга эга дейилади.

Осонлик билан кўриш мумкинки, агар $u(x)$ функция *p*-даражали кўпҳад бўлса, у ҳолда (4.9) шартлар бажарилади ва $r_{n-1} \equiv 0$ бўлади. Демак, бу ҳолда (4.2) айрмали схема барча *p*-даражали кўпҳад учун аниқ tenglikка айланади. Умид қилиш мумкинки, $u(x)$ нинг ечими *p*-даражали кўпҳадлар билан яхши яқинлашадиган (4.1) дифференциал tenglamalар учун r_n етарлича кичик бўлади.

Шуни таъкидлаш керакки, (4.9) шартлар a_{mi}, b_{mi} ($i = 0, 1, \dots, m$) ларга нисбатан ушбу

$$\sum_{i=1}^m a_{mi} = 1, \sum_{i=0}^m i^{k-1} (i a_{mi} - k b_{mi}) = 0, k = 1, 2, \dots, p \quad (4.10)$$

$2m + 2$ та номаълумли чизиқли алгебраик тенгламалар системасини ташкил этади. Энди (4.8) ни эътиборга олиб, (4.10) ни бошқача ёзишимиз мумкин. Натижада ушбу $2m$ та номаълумли p та тенгламалар системасига эга бўламиз:

$$\sum_{i=1}^m ia_{mi} = 1, \quad \sum_{i=1}^m i^{k-1} (ia_{mi} - kb_{mi}) = 0, \quad k = 2, 3, \dots, p, \quad (4.11)$$

b_{m0} коэффициент эса

$$b_{m0} = 1 - \sum_{i=1}^m b_{mi}$$

формула ёрдамида топилади. (4.10) система ортиги билан аниқланган бўлмаслиги учун $p \leq 2m$ деб талаб қиласми. Бу талаб шуни билдирадики, m -қадамли айрмали методлар аппроксимациясининг тартиби $2m$ дан ошмайди.

Шундай қилиб, аппроксимациянинг эришиши мумкин бўлган энг юқори тартиби ошкормас ҳол m -қадамли методлар учун $2m$ бўлиб, ошкор ($b_{m0} = 0$) ҳол учун $2m-1$ дир.

Адамс методларида $a_{m1} = 1, a_{m2} = \dots = a_{mm} = 0$ бўлганлиги сабабли p -тартибли аппроксимация учун (4.11) шартлар кўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\sum_{i=1}^m i^k b_{mi} = \frac{1}{k+1}, \quad k = 1, 2, \dots, p-1, \quad b_{m0} = 1 - \sum_{i=1}^m b_{mi}. \quad (4.12)$$

Бу системанинг детерминанти Вандермонд детерминанти бўлиб, i ҳар хил қиймат қабул қиласми, шунинг учун ҳам бу система ихтиёрий m учун ягона ечимга эга.

Бундан қўрамизки, Адамснинг m -қадамли методида аппроксимациянинг энг юқори тартиби ошкормас ҳол учун $m+1$ бўлиб, ошкор ($b_{m0} = 0$) ҳол учун m дир.

8.4.3. Адамснинг экстраполяцион методлари. Юқорида айтганимиздек, Адамснинг m -қадамли ошкор

$$y_n = y_{n-1} + h \sum_{i=1}^m b_{mi} f_{n-i} \quad (4.13)$$

методи учун аппроксимациясининг энг юқори тартиби $p = m$. Но маълум коэффициентларни топиш учун (4.12) система бу ҳолда ушбу кўринишга эга:

$$\sum_{i=1}^m i^k b_{mi} = \frac{1}{k+1}, k = 0, 1, \dots, m-1. \quad (4.14)$$

Ҳар бир муайян m учун (4.12) системани ечиб, $b_{m1}, b_{m2}, \dots, b_{mm}$ ларни топамиз. Агар $m = 1$ бўлса, у ҳолда Адамс методи ушбу

$$y_n = y_{n-1} + hf_{n-1}$$

Эйлер методига айланади.

Адамс машҳур инглиз артиллеристи Бошфорт илтимосига кўра ўз методларини 1855 й. яратган эди. Бу методлар кейинчалик унучилган бўлиб, асримизнинг бошида норвегиялик математик Штёрмер томонидан қайта очилди.

Осоилик билан топиш мумкинки, $m = 2, 3, 4, 5$ бўлгандага мос равишда аппроксимация тартиби m га тенг бўлган қуйидаги методларга эга бўламиз:

$$\begin{aligned} y_n &= y_{n-1} + \frac{h}{2}(3f_{n-1} - f_{n-2}), \quad m = 2; \\ y_n &= y_{n-1} + \frac{h}{12}(23f_{n-1} - 16f_{n-2} + 5f_{n-3}), \quad m = 3; \\ y_n &= y_{n-1} + \frac{h}{24}(55f_{n-1} - 59f_{n-2} + 37f_{n-3} - 9f_{n-4}), \quad m = 4; \\ y_n &= y_{n-1} + \frac{h}{720}(1901f_{n-1} - 2774f_{n-2} + 2616f_{n-3} - \\ &\quad - 1274f_{n-4} + 251f_{n-5}), \quad m = 5. \end{aligned}$$

Амалиётда Адамс методлари $m = 1, 2, \dots, 10$ лар учун ишлатилади.

Машқ. Адамс методлари $m = 6, 7, 8, 9, 10$ лар учун чиқарилсин.

Адамс методларини қуришда бошқача ёндашиш ҳам мумкин. Фараз қиласайлик,

$$y_0, y_1, \dots, y_{n-1} \quad (4.15)$$

тақрибий қийматлар ҳисобланган бўлиб, $n \geq k + 1$ бўлсин. Кейинги y_n ни ҳисоблаш учун алгебраик интерполяциялашдан фойдаланамиз. Бунинг учун $u'(x)$ нинг ушбу

$$x_{n-1-k}, x_{n-k}, \dots, x_{n-1}, x_n, \dots, x_{n-1-q} \quad (4.16)$$

$k + q + 1$ та нуқталардаги қийматларидан фойдаланиб, $(k + q)$ тартибли Лагранж интерполяцион кўпҳадини қурамиз (5.4-§):

$$L_{k+q}(x) = \sum_{j=-q}^k \frac{\omega_{k+q+1}(x)u'(x_{n-1-j})}{(x-x_{n-1-j})\omega'_{k+q+1}(x_{n-1-j})}, \quad (4.17)$$

бунда

$$\omega_{k+q+1}(x) = (x - x_{n-1-k})(x - x_{n-k}) \dots (x - x_{n-1+q}).$$

Түгүнлар бир хил узоқликда жойлашганлиги $x_j - x_{j-1} = h$ учун $x = x_{n-1} + th$ алмаштиришни бажарамиз. У ҳолда

$$x - x_{n-1-j} = h(t + j), \quad \omega_{k+q+1}(x) = h^{k+q+1} \omega_{k+q+1}^*(t),$$

бунда

$$\omega_{k+q+1}^*(t) = (t+k)(t+k-1)\dots t(t-1)\dots(t-q),$$

$$\omega_{k+q+1}^*(x_{n-1-j}) = (-1)^{q+j} h^{k+q} (k-j)!(j+q)!.$$

Бу ҳолда (4.17) күпхад қыйидаги күринишга эга бўлади:

$$L_{k+q}(x_{n-1} + th) = \sum_{j=-q}^k \frac{(-1)^{q+j} \omega_{k+q+1}^*(t)}{(t+j)(j+q)(k-j)!} u'(x_{n-1-j}). \quad (4.18)$$

Бу күпхаддан фойдаланиб, қыйидаги тенгликни ёзамиш:

$$u'(x) = L_{k+q}(x_{n-1} + th) + r_{k+q}(x_{n-1} + th), \quad (4.19)$$

бунда $r_{k+q}(x_{n-1} + th)$ интерполяциянинг қолдиқ ҳади. Агар $f(x, u)$ қаралаётган соҳада $(k+q+1)$ тартибли узлуксиз хусусий ҳосила-ларга эга бўлса, у ҳолда қолдиқ ҳадни қыйидагича ёзиш мумкин:

$$r_{k+q}(x_{n-1} + th) = \frac{h^{k+q+1}}{(k+q+1)!} \omega_{k+q+1}^*(t) u^{(k+q+2)}(\eta). \quad (4.20)$$

Бу ифодани биз $[x_{n-1}, x_n]$ оралиқда ишлатамиз. Шунинг учун, агар $q \geq 1$ бўлса, $x_{n-1-k} \leq \eta \leq x_{n-1+q}$ ва агар $q = 0$ бўлса, $x_{n-1-k} \leq \eta \leq x_n$ деб қараймиз.

Ушбу

$$u(x_n) = u(x_{n-1}) + \int_{x_{n-1}}^{x_n} u'(x) dx = u(x_{n-1}) + h \int_0^1 u'(x_{n-1} + th) dt$$

формулада $u'(x_{n-1} + th)$ ни (4.19) формуланинг ўнг томони билан алмаштирамиз, у ҳолда қыйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned}
u(x_n) &= u(x_{n-1}) + h \int_0^1 L_{k+q}(x_{n-1} + th) dt + h \int_0^1 r_{k+q}(x_{n-1} + th) = \\
&= u(x_{n-1}) + h \sum_{j=-q}^k b_{kj}^{(q)} u'(x_{n-1-j}) + R_{n,k}^{(q)},
\end{aligned} \tag{4.21}$$

бунда

$$b_{kj}^{(q)} = (-1)^{j+q} \int_0^1 \frac{(t-q) \dots (t+1) \dots (t+k)}{(t+j)(j+q)!(k-j)!} dt, \tag{4.22}$$

$$R_{n,k}^{(q)} = \frac{h^{k+q+2}}{(k+q+1)!} \int_0^1 \omega_{k+q+1}^*(t) u^{(k+q+2)}(x_{n-1} + th) dt.$$

Бу ерда $\omega_{k+q+1}^*(t)$ ўз ишорасини сақтайди ва $u^{(k+q+2)}(x_{n-1} + th)$ уз-луксиз бўлганлиги учун қолдиқ ҳадни қуидагича ёзиб олишимиз мумкин:

$$R_{n,k}^{(q)} = \frac{h^{k+q+2}}{(k+q+1)!} u^{(k+q+2)}(\xi) \int_0^1 \omega_{k+q+1}^*(t) dt, \tag{4.23}$$

бунда $x_{n-1-k} \leq \xi \leq x_{n-1+q}$, агар $q \geq 1$ бўлса ва $x_{n-k-1} \leq \xi \leq x_n$, агар $q = 0$ бўлса. Ҳосил қилинган (4.21) формуладан ҳар хил айирмали схема ва улар учун қолдиқ ҳаднинг ифодасини кўрсатиш мумкин. Бу методлар $q \geq 1$ бўлганда *интерполяцион* дейилади, $q = 0$ ҳолга мос келадиган метод *экстраполяцион* дейилади. Бундай аталишларнинг сабаби қуидагидан иборат: $L_{m+q}(x)$ интерполяцион кўпҳадни қуришда қатнашадиган, (4.10) тутунларни ўз ичига олган энг кичик оралиқ $[x_{n-1-k}, x_{n-1+q}]$ дир. Агар $q = 0$ бўлса, қаралаётган $[x_{n-1}, x_n]$ оралиқ $[x_{n-1-k}, x_{n-1}]$ оралиқдан ташқарида ётади; шунинг учун ҳам $[x_{n-1}, x_n]$ оралиқда экстраполяция қилинади; агар $q \geq 1$ бўлса, $[x_{n-1-k}, x_{n-1+q}]$ оралиқ $[x_{n-1}, x_n]$ оралиқни ўз ичига олади ва бу ерда асл маънода интерполяция қилинади.

Аввало, экстраполяция методини кўриб чиқамиз. $q = 0$ бўлган ҳол учун (4.21) формулани қуидагича ёзиб оламиз:

$$\begin{aligned}
u(x_n) &= u(x_{n-1}) + h \sum_{j=0}^k b_{kj}^{(0)} u'(x_{n-1-j}) + R_{n,k}^{(0)} = \\
&= u(x_{n-1}) + h \sum_{j=1}^{k+1} b_{k,j-1}^{(0)} u'(x_{n-j}) + R_{n,k}^{(0)} = \\
&= u(x_{n-1}) + h \sum_{j=1}^m b_{mj} u'(x_{n-j}) + R_{n,m-1}^{(0)},
\end{aligned} \tag{4.24}$$

бунда $m = k + 1$ ва $b_{mj} = b_{k,j-1}^{(0)}$ бўлиб, $q = 0$ бўлганда у (4.22) формуладан аниқланади:

$$b_{mj} = (-1)^{j-1} \int_0^1 \frac{t(t+1)...(t+m-1)}{(t+j-1)(j-1)!(m-j)!} dt, \quad (4.25)$$

$$j = 1, 2, \dots, m.$$

Қолдиқ ҳад $R_{n,m} = R_{n,m-1}^{(0)}$ эса $q = 0$ бўлганда (4.23) дан қуийдагича ҳисобланади:

$$R_{n,m} = \frac{h^{m+1}}{m!} u^{(m+1)}(\xi) \int_0^1 t(t+1)...(t+m-1) dt. \quad (4.26)$$

Бу белгилашларда (4.24) қуийдаги кўринишга эга:

$$u(x_n) = u(x_{n-1}) + h \sum_{j=1}^m b_{mj} u'(x_{n-j}) + R_{n,m}. \quad (4.27)$$

Бу формула ҳисоблаш учун яроқсизdir, чунки унда номаълум $R_{n,m}$ қолдиқ ҳад, изланаётган ечим ҳосиласининг ушбу қийматлари

$$u'(x_{n-m}), u'(x_{n-m+1}), \dots, u'(x_{n-1}) \quad (4.28)$$

ва $u(x_{n-1})$ қатнашади. Агар ечимнинг

$$u(x_{n-m}), u(x_{n-m+1}), \dots, u(x_{n-1})$$

аниқ қийматлари маълум бўлса, у ҳолда (4.1) тенгламага кўра (4.28) миқдорларнинг аниқ қийматини топишимиз мумкин эди:

$$u'(x_{n-j}) = f(x_{n-j}, u(x_{n-j})), j = 1, 2, \dots, m.$$

Аммо бизга изланаётган

$$y_{n-m}, y_{n-m+1}, \dots, y_{n-1} (n \geq m)$$

ечимнинг фақат тақрибий қийматлари маълум ва булар орқали $u'(x_{n-j})$ ҳосиланинг y'_{n-j} тақрибий қийматини топиш мумкин:

$$y'_{n-j} = f(x_{n-j}, y_{n-j}) = f_{n-j}, j = 1, 2, \dots, m. \quad (4.29)$$

Энди (4.27) формуладаги ҳосилаларни (4.29) тақрибий қийматлари билан, $u(x_{n-1})$ ни эса унинг тақрибий қиймати y_{n-1} билан ал-

маштирамиз ва $R_{n,m}$ қолдиқ ҳадни ташлаймиз, натижада қийидаги тақрибий тенгликка эга бўламиз:

$$u(x_n) \cong y_{n-1} + h \sum_{j=1}^m b_{mj} f_{n-j}. \quad (4.30)$$

Бу тенгликнинг ўнг томонини y_n деб оламиз, у ҳолда

$$y_n = y_{n-1} + h \sum_{j=1}^m b_{mj} f_{n-j} \quad (4.31)$$

келиб чиқади. Шундай қилиб, биз яна (4.13) тенгликка келдик. Бундан кўрамизки, b_{mj} коэффициентларни икки хил усул билан топишимиз мумкин: (4.14) системанинг ечими ёки (4.25) интегралнинг қиймати сифатида.

Мисол учун $m = 5$ бўлганда b_{mj} нинг сонли қийматини ва $R_{n,m}$ нинг ифодасини келтирамиз:

$$\left. \begin{aligned} b_{51} &= \frac{1901}{720}, \quad b_{52} = -\frac{2774}{720}, \quad b_{53} = \frac{2616}{720}, \quad b_{54} = \frac{1274}{720}, \\ b_{55} &= \frac{251}{720}, \quad R_{n,5} = \frac{95}{288} h^6 u^{(6)}(\xi). \end{aligned} \right\} \quad (4.32)$$

Машқ. (4.25) ва (4.26) формулалар ёрдамида $m = 6, 7, 8, 9, 10$ учун b_{mj} ва $R_{n,m}$ лар топилсин.

Биз юқорида (4.18) Лагранж интерполяцион формуласидан фойдаланиб, натижада (4.25), (4.26) формулаларни чиқардик. Шунга ўхшаш Ньютоннинг иккинчи интерполяцион формуласини қўллаб, (4.30) формула ўрнига $f(x, u)$ функциянинг тугун нуқталаридаги қийматлари эмас, балки чекли айирмалари қатнашадиган Адамснинг экстраполяцион формуласини чиқаришимиз мумкин. Бу формула қийидагича ёзилади:

$$\begin{aligned} y_n &= y_{n-1} + \xi_n + \frac{1}{2} \Delta \xi_{n-1} + \frac{5}{2} \Delta^2 \xi_{n-2} + \frac{3}{8} \Delta^3 \xi_{n-3} + \\ &+ \frac{251}{720} \Delta^4 \xi_{n-4} + \frac{95}{288} \Delta^5 \xi_{n-5} + \frac{19087}{60480} \Delta^6 \xi_{n-6} + \\ &+ \frac{5275}{17280} \Delta^7 \xi_{n-7} + \dots + c_m \Delta^m \xi_{n-m}. \end{aligned} \quad (4.33)$$

Бу ерда

$$\xi_i = hf_i, \quad c_m = \frac{1}{m!} \int_0^1 t(t+1)\dots(t+m-1) dt,$$

$\Delta' \xi_k$ эса $\xi(x)$ функцияниң $x_k, x_{k+1}, \dots, x_{k+j}$ нүқталардаги қийматлар бойынша түзилген i -тартибли чекли айирмасидир (5-бобга к.). (4.33) формуланинг қолдик ҳадини қуйидагича ёзиш мүмкін:

$$R_{n,m} = h^{m+2} c_{m+1} u^{(m+2)}(\xi).$$

Машқ. (4.33) формула исботлансın.

Энді (4.33) формуланинг $m = 4$ бўлгандаги хусусий ҳолини қараймиз:

$$\Delta y_{n-1} = \xi_n + \frac{1}{2} \Delta \xi_{n-1} + \frac{5}{12} \Delta^2 \xi_{n-2} + \frac{3}{8} \Delta^3 \xi_{n-3} + \frac{251}{720} \Delta^4 \xi_{n-4}. \quad (4.34)$$

Бу ерда $n = 4$ деб оламиз, у ҳолда

$$\Delta y_4 = \xi_4 + \frac{1}{2} \Delta \xi_3 + \frac{5}{12} \Delta^2 \xi_2 + \frac{3}{8} \Delta^3 \xi_1 + \frac{251}{720} \Delta^4 \xi_0. \quad (4.35)$$

Ҳисоблашни (4.35) формула билан бажариш учун қуйидаги жадвалдан фойдаланган маъқул:

x	y	Δy	$\xi = hf$	$\Delta \xi$	$\Delta^2 \xi$	$\Delta^3 \xi$	$\Delta^4 \xi$
x_0	y_0		ξ_0				
		Δy_0		$\Delta \xi_0$			
x_1	y_1		ξ_1				
		Δy_1			$\Delta^2 \xi_0$		
x_2	y_2		ξ_2		$\Delta \xi_1$	$\Delta^3 \xi_0$	
		Δy_2		$\Delta \xi_2$	$\Delta^2 \xi_1$	$\Delta^4 \xi_0$	
x_3	y_3		ξ_3		$\Delta^2 \xi_2$	$\Delta^3 \xi_1$	
		Δy_3		$\Delta \xi_3$			
x_4	y_4		ξ_4				
		Δy_4					
x_5	y_5		ξ_5				

(4.35) формуланинг ўнг томонидаги барча миқдорлар аниқ бўлиб, жадвалнинг пастки қия сатрида жойлашган. Биз Δy_4 ни топамиз, демак, шу билан y_5 ҳам аниқланади. Топилган y_5 га кўра $\xi_5 = hf(x_5, y_5)$ ни ҳисоблаймиз ва чекли айирмалар жадвалини яна бир қия сатр билан тўлдирамиз. Кейин (4.34) да $n = 6$ деб олиб, ҳисоблашни давом эттирамиз.

8.4.4. Адамснинг интерполяцион методлари. Юқорида Адамснинг интерполяцион методи

$$y_n = y_{n-1} + h \sum_{i=0}^m b_{mi} f_{n-i} \quad (4.36)$$

формула билан аниқланиб, $b_{m0} \neq 0$ эканлигини айтган эдик. Бу метод аппроксимациясининг тартиби $p = m + 1$ бўлиб, b_{mi} коэффициентлар $p = m + 1$ бўлганда (4.12) системадан, яъни

$$\sum_{i=1}^m i^k b_{mi} = \frac{1}{k+1}, \quad k = 1, 2, \dots, m, \quad b_{m0} = 1 - \sum_{i=1}^m b_{mi}$$

системадан топилади. Бундан $m = 1$ учун аппроксимация тартиби икки бўлган методни ҳосил қиласиз:

$$y_n = y_{n-1} + \frac{h}{2} (f_n + f_{n-1}), \quad p = 2.$$

Бу метод *трапеция методи* деб ҳам аталади. Биз $m = 2, 3, 4, 5$ бўлганда мос равишда ушбу $p = m + 1$ тартибли аппроксимацияга эга бўлган методларни ҳосил қиласиз:

$$y_n = y_{n-1} + \frac{h}{12} (5f_n + 8f_{n-1} - f_{n-2}), \quad p = 3;$$

$$y_n = y_{n-1} + \frac{h}{24} (9f_n + 19f_{n-1} - 5f_{n-2} + f_{n-3}), \quad p = 4;$$

$$y_n = y_{n-1} + \frac{h}{720} (251f_n + 646f_{n-1} - 264f_{n-2} + 106f_{n-3} - 19f_{n-4}), \quad p = 5;$$

$$y_n = y_{n-1} + \frac{h}{1440} (475f_n + 1427f_{n-1} - 798f_{n-2} + 482f_{n-3} - 173f_{n-4} + 27f_{n-5}), \quad p = 6.$$

Юқоридаги ошкормас методларда изланётган y_n чизиқли бўлмаган кўринишда қатнашади. Шунинг учун ҳам бу тенгламалардан y_n ни топиш учун итерация методини қўллаш керак. Масалан, тўртинчи тартибли Адамс методи учун итерацион метод қўйидагича қўлланилади:

$$y_n^{(s+1)} = \frac{3h}{8} f(x_n, y_n^{(s)}) + F_n, \\ F_n = y_{n-1} + \frac{h}{12} [19f(x_{n-1}, y_{n-1})] - 5f(x_{n-2}, y_{n-2}) + f(x_{n-3}, y_{n-3}), \quad (4.37)$$

бу ерда s — итерация номери. Дастробки яқинлашиш $y_n^{(0)}$ сифатида Адамснинг учинчи тартибли ошкор методи ёрдамида топилган ечимни олиш мумкин, яъни

$$y_n^{(0)} = y_{n-1} + \frac{h}{12} \left[23f(x_{n-1}, y_{n-1}) - 16f(x_{n-2}, y_{n-2}) + 5f(x_{n-3}, y_{n-3}) \right].$$

Агар $\left[\frac{\hat{c}f}{\hat{c}y} \right] \leq M$ бўлса, у ҳолда (4.34) итерацион метод яқинлашувчи бўлиши учун $\frac{3hM}{8} < 1$ шарт бажарилиши керак, бу эса етарлича кичик h учун доимо бажарилади. Агар (4.34) да факат битта итерация олсак, яъни $s = 0$ бўлса, у ҳолда *предиктор-корректор (башоратчи-тузатувчи) методи* деб аталувчи методга эга бўламиз.

Адамс интерполяцион формуласини Лагранж интерполяцион кўпҳади ёрдамида ҳосил қилишни кўрамиз, бунинг учун (4.21) формулада $q = 1$ деб оламиз. У ҳолда

$$\begin{aligned} u(x_n) &= u(x_{n-1}) + h \sum_{j=-1}^k b_{kj}^{(1)} u'(x_{n-1-j}) + R_{n,k}^{(1)} = \\ &= u(x_{n-1}) + h \sum_{j=0}^m b_{mj}^* u'(x_{n-j}) + R_{n,m}^*, \end{aligned} \quad (4.38)$$

бу ерда $m = k + 1$, $b_{mj}^* = b_{m-1,j+1}^{(1)}$, $R_{n,m}^* = R_{n,m-1}^{(1)}$.

Энди (4.21) ва (4.23) формулаларда $q = 1$, $k = m-1$ деб олиб, қуйидаги формулаларга эга бўламиз:

$$b_{mj}^* = (-1)^j \int_0^{(t-1)t(t+1)\dots(t+m-1)dt} \frac{(t+j-1)(m-j)|j|}{(t+j-1)(m-j)|j|}, \quad j = 0, 1, \dots, m, \quad (4.39)$$

$$R_{n,m}^* = \frac{h^{m+2}}{(m+1)!} u^{(m+2)}(\xi) \int_0^1 (t-1)t\dots(t+m-1)dt. \quad (4.40)$$

Биз (4.24) формуладан (4.31) формулани қандай чиқарган бўлсак, худди шунга ўхшаш мулоҳазалар юритиб, (4.36) формуладан қуйидаги формулани чиқарамиз:

$$y_n = y_{n-1} + h \sum_{j=0}^m b_{mj}^* y_{n-j}. \quad (4.41)$$

Бу эса (4.3) формула билан устма-уст тушади.

Энди (4.39) формула ёрдамида $m = 0, 1, 2, 3, 4, 5$ лар учун (4.41) Адамс интерполяцион формуласи коэффициентларини келтирамиз:

$$\begin{aligned}
b_{00}^* &= 1, \\
b_{10}^* &= \frac{1}{2}, \quad b_{11}^* = \frac{1}{2}, \\
b_{20}^* &= \frac{5}{12}, \quad b_{21}^* = \frac{2}{3}, \quad b_{22}^* = -\frac{1}{12}, \\
b_{30}^* &= \frac{3}{8}, \quad b_{31}^* = \frac{19}{24}, \quad b_{32}^* = -\frac{5}{24}, \quad b_{33}^* = \frac{1}{24}, \\
b_{40}^* &= \frac{251}{720}, \quad b_{41}^* = \frac{323}{360}, \quad b_{42}^* = -\frac{11}{30}, \quad b_{43}^* = \frac{53}{360}, \quad b_{44}^* = -\frac{19}{720}, \\
b_{50}^* &= \frac{475}{1440}, \quad b_{51}^* = \frac{1427}{1440}, \quad b_{52}^* = -\frac{399}{720}, \quad b_{53}^* = \frac{241}{720}, \\
b_{54}^* &= -\frac{173}{1440}, \quad b_{55}^* = \frac{27}{1440}.
\end{aligned}$$

Адамснинг экстраполяцион ва интерполяцион методларини тақ-қослаймиз. Бунинг учун (4.31) формулани

$$y_n = y_{n-1} + h \sum_{j=0}^{m-1} b_{m-1,j}^* f_{n-j} \quad (4.42)$$

формула билан солишириш керак, бу формула (4.41) формуладан m ни $m-1$ билан алмаштириш натижасида ҳосил бўлади, чунки бу формулаларни қуриш учун бир хил сондаги, яъни m та нуқталардан фойдаланилди. Жумладан, (4.31) формулада

$$x_{n-m}, x_{n-m+1}, \dots, x_{n-1}, \quad (4.43)$$

(4.42) формулада эса

$$x_{n-m+1}, x_{n-m+2}, \dots, x_{n-1}, x_n \quad (4.44)$$

тугунлардан фойдаланилган.

Маълумки, $u'(x)$ функцияни $[x_{n-1}, x_n]$ оралиқда (4.43) тугунлар ёрдамида қурилган интерполяцион кўпҳад билан яқинлаштиришдан (4.44) тугунлар ёрдамида қурилган кўпҳад билан яқинлаштириш аниқроқдир (6-бобга қ.). Шу маънода Адамснинг интерполяцион методи экстраполяцион методига нисбатан аниқроқдир. Буни яна ҳам яхшироқ англаш учун (4.31) ва (4.42) формулаларнинг қолдиқ ҳадларини $m = 1, 2, 3, 4$ учун (4.26) ва (4.40) формулалар ёрдамида топамиз ((4.40) формулада m ни $m-1$ билан алмаштириш керак):

$$\begin{aligned}
R_{n,1} &= \frac{h^2}{2} u''(\xi), \quad R_{n,2} = \frac{5h^3}{12} u'''(\xi), \quad R_{n,3} = \frac{3}{8} h^3 u^{IV}(\xi), \quad R_{n,4} = \frac{251}{720} h^4 u^V(\xi); \\
R_{n,0} &= -\frac{h^2}{2} u''(\xi), \quad R_{n,1}^* = -\frac{h^3}{12} u'''(\xi), \quad R_{n,2}^* = -\frac{h^4}{24} u^{IV}(\xi), \quad R_{n,3}^* = -\frac{19}{720} h^5 u^V(\xi).
\end{aligned}$$

Булардан күринадики, $R_{n,m-1}^*$ нинг сонли коэффициентлари $R_{n,m}$ никига нисбатан анча кичикдир.

Энди Адамс интерполяцион формуласининг бошқа күринишини, яъни $f(x, u)$ чекли айрмаларининг қийматлари қатнашадиган күринишини келтирамиз, бунинг учун Ньютоннинг иккинчи интерполяцион формуласини (4.21) формулага қўйиб, қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned}\Delta y_{n-1} = & \xi_n - \frac{1}{2} \Delta \xi_{n-1} - \frac{1}{12} \Delta^2 \xi_{n-2} - \frac{1}{24} \Delta^3 \xi_{n-3} - \\ & - \frac{19}{720} \Delta^4 \xi_{n-4} - \frac{3}{160} \Delta^5 \xi_{n-5} - \frac{863}{60480} \Delta^6 \xi_{n-6} - \dots - c_{m+1}^* \Delta^{m+1} \xi_{n-m+1},\end{aligned}\quad (4.45)$$

бу ерда

$$\xi_i = hf_i, \quad c_{m+1}^* = \frac{1}{(m+1)!} \int_0^1 (t-1)t(t+1)\dots(t+m-1) dt.$$

(4.45) формуланинг қолдиқ ҳадини қўйидагида ёзиш мумкин:

$$R_{n,m}^* = h^{m+3} c_{m+2}^* u^{(m+3)}(\xi).$$

Агар (4.33) формула билан (4.45) формулани таққосласак, унда кўриниб турибиди, чекли айрмаларнинг тартиби ошган сари (4.45) формулада чекли айрмалар олдидағи коэффициентлар абсолют қийматлари билан (4.33) формуладагига нисбатан тезроқ камайиб боради. Бундай ҳолда эса, ўз навбатида, (4.45) ёйилмадаги ҳадлар абсолют қиймати билан (4.33) дагига нисбатан тезроқ камаяди.

Машқ. (4.45) формула исботлансин.

Энди (4.45) формуланинг $m = 3$ бўлгандаги хусусий ҳолини қараймиз:

$$\Delta y_{n-1} = \xi_n - \frac{1}{2} \Delta \xi_{n-1} - \frac{1}{12} \Delta^2 \xi_{n-2} - \frac{1}{24} \Delta^3 \xi_{n-3} - \frac{19}{720} \Delta^4 \xi_{n-4}. \quad (4.46)$$

Бу ерда $n = 5$ деб оламиз, у ҳолда қўйидаги ҳосил бўлади:

$$\Delta y_4 = \xi_5 - \frac{1}{2} \Delta \xi_4 - \frac{1}{12} \Delta^2 \xi_3 - \frac{1}{24} \Delta^3 \xi_2 - \frac{19}{720} \Delta^4 \xi_1. \quad (4.47)$$

Хисоблашни (4.46), (4.47) формулалар билан бажариш учун қуидаги жадвалдан фойдаланган маъқул:

x	y	Δy	$\frac{y}{h} = hf$	$\Delta \xi$	$\Delta^2 \xi$	$\Delta^3 \xi$	$\Delta^4 \xi$
x_0	y_0	Δy_0	ξ_0	$\Delta \xi_0$	$\Delta^2 \xi_0$	$\Delta^3 \xi_0$	
x_1	y_1	Δy_1	ξ_1	$\Delta \xi_1$		$\Delta^3 \xi_0$	
x_2	y_2	Δy_2	ξ_2	$\Delta \xi_2$	$\Delta^2 \xi_1$	$\Delta^3 \xi_1$	$\Delta^4 \xi_0$
x_3	y_3	Δy_3	ξ_3	$\Delta \xi_3$	$\Delta^2 \xi_2$		$\Delta^4 \xi_1$
x_4	y_4	Δy_4	ξ_4	$\Delta \xi_4$	$\Delta^2 \xi_3$	$\Delta^3 \xi_2$	
x_5	y_5		ξ_5				

Хисоблашни (4.45) формула ёрдамида олиб борганда

$$\xi_n, \Delta \xi_{n-1}, \Delta^2 \xi_{n-2}, \dots, \Delta^{m+1} \xi_{n-m-1}$$

номаълум айрмаларнинг дастлабки яқинлашишлари Адамснинг экстраполяцион методи ёрдамида ҳисобланади. Дарҳақиқат, $y_n^{(0)}$ ни (4.33) формула ёрдамида ҳисоблаш керак. Бу эса $\xi_n^{(0)}$ ни топишга имкон беради, натижада қолган айрмаларнинг дастлабки яқинлашишини топиш мумкин бўлади.

Дастлабки яқинлашишларни топишнинг бошқача усулини ҳам кўрсатиш мумкин. Буни (4.47) формула мисолида кўрамиз. Бу формуланинг ўнг томонида ва жадвалнинг поғонали синиқ чизигининг пастида

$$\xi_5, \Delta \xi_4, \Delta^2 \xi_3, \Delta^3 \xi_2, \Delta^4 \xi_1 \quad (4.48)$$

айрмалар жойлашган бўлиб, уларнинг қийматлари номаълум. Буларни итерация методи билан топиш учун уларнинг дастлабки яқинлашишини кўрсатиш керак. Агар h қадам тўғри танланган бўлса, у ҳолда охирги маъноли рақамнинг бир неча бирлиги чеграсида

$$\Delta^4 \xi_1^{(0)} \cong \Delta^4 \xi_0$$

бўлади, шунинг учун $\Delta^4 \xi_1$ нинг дастлабки яқинлашиши сифатида $\Delta^4 \xi_1 = \Delta^4 \xi_0$ леб олишимиз мумкин. Бу эса (4.48) айрмаларнинг

$$\xi_5^{(0)}, \Delta \xi_4^{(0)}, \Delta^2 \xi_3^{(0)}, \Delta^3 \xi_2^{(0)}, \Delta^4 \xi_1^{(0)} \quad (4.49)$$

дастлабки яқынлашишларини қуйидаги формулалар ёрдамида то-пишга имкон беради:

$$\Delta^3 \xi_2^{(0)} = \Delta^3 \xi_1 + \Delta^4 \xi_1^{(0)},$$

$$\Delta^2 \xi_3^{(0)} = \Delta^2 \xi_2 + \Delta^3 \xi_2^{(0)},$$

$$\Delta \xi_4^{(0)} = \Delta \xi_3 + \Delta^2 \xi_3^{(0)},$$

$$\xi_5^{(0)} = \xi_4 + \Delta \xi_4^{(0)}.$$

Энді (4.49) дастлабки яқынлашишларни (4.47) формулага қўйиб, $\Delta y_4^{(1)}$ ни ва

$$\Delta y_5^{(1)} = y_4 + \Delta y_4^{(1)}$$

ни топамиз. Бундан кейин

$$\xi_5^{(1)} = hf(x_5, y_5^{(1)})$$

ни ҳисоблаймиз. Агар $\xi_5^{(1)} = \xi_5^{(0)}$ тенглик бажарилса, у ҳолда $y_5 = y_5^{(1)}$ деб олиб, y_5 ни ҳисоблашни тугатамиз. Агар $\xi_5^{(1)} \neq \xi_5^{(0)}$ бўлса, у ҳолда $\xi_5^{(1)}$ га кўра (4.49) айирмаларнинг янги

$$\xi_5^{(1)}, \Delta \xi_4^{(1)}, \Delta^2 \xi_3^{(1)}, \Delta^3 \xi_2^{(1)}, \Delta^4 \xi_1^{(1)} \quad (4.50)$$

қийматини кетма-кет қуйидаги формулалар ёрдамида ҳисоблай-миз:

$$\Delta \xi_4^{(1)} = \xi_5^{(1)} - \xi_4,$$

$$\Delta^2 \xi_3^{(1)} = \xi_4^{(1)} - \Delta \xi_3,$$

$$\Delta^3 \xi_2^{(1)} = \Delta^3 \xi_3^{(1)} - \Delta^2 \xi_2,$$

$$\Delta^4 \xi_1^{(1)} = \Delta^3 \xi_2^{(1)} - \Delta^3 \xi_1.$$

Топилган (4.50) қийматларни (4.47) формулага қўйиб, $\Delta y_4^{(2)}$ ни, демак, $y_5^{(2)}$ ни топамиз. Агар $y_5^{(2)} = y_5^{(1)}$ бўлса, у ҳолда $y_5 = y_5^{(2)}$ деб оламиз. Акс ҳолда итерацияни давом эттирамиз. Табиийки, итерацияни кўп давом эттиришнинг фойдаси йўқ. Қадам шундай танла-ниши керакки, битта ёки иккита итерация етарли бўлсин. y_5 топил-гандан кейин шу усул билан y_6 ва ҳ. к. топилади.

8.4.5. Кўп қадамли айрмали методларнинг турғунилиги, яқинлашиши ва хатолигини баҳолаш*. Бу бандда m ни белгилаб, қулайлик учун $a_{mi} = a_i$, $b_{mi} = b_i$ деб ёзамиш. У ҳолда (4.2) ва (4.4) тенгликлар мос равища қўйидагича ёзилади:

$$y_n = \sum_{i=1}^m a_i y_{n-i} + h \sum_{i=0}^m b_i f_{n-i}, \quad (4.51)$$

$$u(x_n) = \sum_{i=1}^m a_i u(x_{n-i}) + h \sum_{i=0}^m b_i f(x_{n-i}, u(x_{n-i})) + h r_{n-1}, \quad (4.52)$$

бунда r_{n-1} (4.1) дифференциал тенгламани аппроксимациялашдаги хатолик бўлиб, аппроксимация тартиби p бўлса, яъни (4.9) шарт бажарилса,

$$r_{n-1} = O(h^p)$$

бўлади.

Табиийки, (4.1) Коши масаласини (4.51) тақрибий формула билан топиша ҳисоблашнинг ҳар бир қадамида хатоликка йўл қўйидади. Бу хатоликлар уч омилга боғлиқ. Биринчидан, дастлабки (4.1) дифференциал тенглама (4.51) чекли-айрмали тенглама орқали муайян аниқлик билан алмаштирилган ва бундай алмаштиришнинг миқдори r_n (4.52) тенглик билан аниқланади. Иккинчидан, (4.51) формула бўйича ҳисоблаш муайян аниқликда олиб борилади ва яхлитлаш хатолиги α_{n-1} қўйидаги тенгликдан аниқланади:

$$\tilde{y}_n = \sum_{i=1}^m a_i \tilde{y}_{n-i} + h \sum_{i=0}^m b_i f(x_{n-1}, \tilde{y}_{n-i}) - \alpha_{n-1}, \quad (4.53)$$

бунда \tilde{y}_n миқдор y_n нинг амалда (4.51) формула ёрдамида ҳисобланган қиймати. Учинчидан, $i = m, m-1, \dots, N$ ($N = \left[\frac{X-x_0}{h} \right]$) бўлганда тақрибий ечимнинг хатолиги $\varepsilon_i = u(x_i) - \tilde{y}_i$ жадвалнинг боши $y_i = \tilde{y}_i$ ($i = 0, 1, \dots, m-1$) ни қураётгандаги $\varepsilon_i = u(x_i) - \tilde{y}_j$ ($i = 0, 1, \dots, m-1$) хатоликларга боғлиқ.

Энди (4.53) тенгликни (4.52) дан айириб, тақрибий ечимнинг хатолиги ε_n учун қўйидаги айрмали тенгламага эга бўламиш:

* Мазкур бандни ёзишда [23] дан фойдаланилди.

$$\begin{aligned} \varepsilon_n = & \sum_{i=1}^m a_i \varepsilon_{n-i} + h \sum_{i=0}^m b_i \left[f(x_{n-i}, \tilde{y}_{n-i} + \varepsilon_{n-i}) - \right. \\ & \left. - f(x_{n-i}, \tilde{y}_{n-i}) \right] + h r_{n-1} + \alpha_{n-1}, \end{aligned} \quad (4.54)$$

бунда $n = m, m+1, \dots, N$ қийматларни қабул қиласы.

Юқоридаги (4.54) айирмалы тенглама чизикли бўлмаганлиги учун тақрибий ечим хатолигини текшириш мушкулдир.

Ҳисоблаш амалиётида, одатда, тақрибий ечимнинг хатолигини ҳосил қилишда юқоридаги омил ҳам қатнашади.

Одатга кўра, биз аниқ ечимга яхши яқинлашишимиз учун тўр қадамини кичрайтириб боришимиз керак. Қадамнинг кичрайтирилиши эса $n \left(n = \frac{x_n - x_0}{h} \right)$ нинг ортиб бориши билан боғлик — бу эса кўп миқдордаги қадамлар учун ҳисоблашни бажаришни талаб қиласы; қадам белгиланган бўлиб, x нуқта дастлабки x_0 нуқтадан узоқ масофада турганда ҳам шунга ўхшаш ҳолат пайдо бўлади. (4.51) формулани кўп марталаб қўллагандан хатолик тўпланиб, умуман олганда, хатоликнинг миқдори қадамдан қадамга ортиб боради. Қадамнинг сони ошган сари бу хатонинг ўзгариш қонунини билиш катта аҳамиятга эга. Бу қонун эса дастлабки дифференциал масалага ҳамда танланган (4.51) ҳисоблаш қоидасига боғлиқдир. Агар (4.51) ҳисоблаш қоидаси номувофиқ танланган бўлса, тақрибий ечим хатолигининг ўсиши шунча тез бўлиши мумкинки, қадамларнинг сони унча катта бўлмаса ҳам, бу хатолик рухсат этилган чегарадан чиқиб кетиши мумкин. Хатолиги шундай қонун билан ўсадиган (4.51) ҳисоблаш қоидаси *нотурғун* дейилади. Бундай қоидалар катта сондаги ҳисоблашлар учун ярамайди.

1-таъриф. Агар қоида бўйича топилган тақрибий ечим $h \rightarrow 0$ да дастлабки масаланинг аниқ ечимига яқинлашса, мазкур ҳисоблаш қоидаси *турғун* дейилади.

Энди (4.51) ҳисоблаш қоидаси турғун бўлиши учун унинг коэффициентлари қайси шартни қаноатлантириши кераклигини кўриб чиқамиз.

Фараз қилайлик, Oxy текислигига шундай D соҳа мавжуд бўлсинки, у қуйидаги шартларни қаноатлантиурсин:

1) (4.1) Коши масаласи аниқ ечимининг графиги шу соҳада ётсин;

2) ҳар бир етарлича кичик h учун (4.52) формула ёрдамида топилган ечим ҳам шу соҳада ётсин;

3) бу соҳа Oy ўқи йўналиши бўйича қавариқ бўлсин, яъни Oy ўқига параллел бўлиб, четки нуқталари D да ётувчи ҳар қандай

түрі чизик D да ётсін. $\frac{\partial f(x,y)}{\partial y}$ функция шу соҳада узлуксиз бўлиб, $\left| \frac{\partial f(x,y)}{\partial y} \right| \leq L$ шартни қаноатлантирун.

Шу шартлар бажарилган деб, ε_n ни баҳолаймиз. Лагранж формуласига кўра қуйидаги тенгликка эга бўламиз:

$$f(x_{n-j}, \tilde{y}_{n-j} + \varepsilon_{n-j}) - f(x_{n-j}, \tilde{y}_{n-j}) = l_{n-j} \varepsilon_{n-j}, \quad (4.55)$$

бу ерда

$$l_{n-j} = \frac{\partial}{\partial y} f(x_{n-j}, \tilde{y}_{n-j} + \theta_{n-j} \varepsilon_{n-j}), \quad 0 < \theta_{n-j} < 1.$$

Энди (4.55) ни (4.54) га қўйиб, ε_n учун қуйидаги ифодани ҳосил қиласиз:

$$\varepsilon_n = \sum_{i=1}^m a_i \varepsilon_{n-i} + h \sum_{i=0}^m b_i l_{n-i} \varepsilon_{n-i} + h r_{n-1} + \alpha_{n-1}. \quad (4.56)$$

Бу айрмали тенгламада $b_i (i = 0, 1, \dots, m)$ коэффициентлар олдида h кўпаявчи бўлиб турибди, шунинг учун кутиш мумкинки, h етарлича кичик бўлганда тақрибий ечим хатосининг рафторига* b_i ларнинг таъсири $a_i (i = 1, 2, \dots, m)$ ларга нисбатан камроқ бўлади.

Энди

$$q_n = h \sum_{i=0}^m b_i l_{n-i} \varepsilon_{n-i} + h r_{n-1} + \alpha_{n-1} \quad (4.57)$$

деб белгилаб олиб, (4.56) тенгликни

$$\varepsilon_n = \sum_{i=1}^m a_i \varepsilon_{n-i} + q_n \quad (4.58)$$

кўринишда ёзиб оламиз.

Биз 7-боб 12-§ да аниқмас интегралларни ҳисоблашда (12.8) айрмали тенгламанинг ечимини (12.12) кўринишда ёзиб олган эдик. Агар шундан фойдалансак, (4.58) тенгламанинг ечимини

$$\varepsilon_n = \sum_{i=0}^{m-1} \tilde{A}_n^{(i)} \varepsilon_i + \sum_{j=m}^n \tilde{A}_{n+m-j}^{(m)} q_j \quad (4.59)$$

* Рафтор (русча «поведение») ўзини тутиши деган маънони англатади.

күринишда ёзишимиз мумкин. Бунда қатнашадиган $\Gamma_n^{(i)}$ ($i = 0, 1, \dots, m-1$) Грин функциялари ҳақида маълумки (7-боб 12-§ га к.), улар (4.58) айирмали тенгламага мос келадиган

$$\varepsilon_n = \sum_{i=1}^m a_i \varepsilon_{n-i}$$

бир жинсли чизиқли-айирмали тенгламанинг фундаментал ечимлар системасини ташкил этади. Демак, улар бу тенгламанинг бошқа фундаментал ечимлар системаси $\lambda_i^n n^j$ ($j = 0, 1, \dots, k_i - 1; i = 1, 2, \dots, q$) дан махсусмас матрициали алмаштириш натижасида ҳосил қилинади, бу ерда l_1, l_2, \dots, l_q сонлар ушбу

$$A(\lambda) \equiv \lambda^m - \sum_{j=1}^m a_j \lambda^{m-j} = 0 \quad (4.60)$$

характеристик тенгламанинг карралиги мос равища k_1, k_2, \dots, k_q $\left(\sum_{i=1}^q k_i = m \right)$ бўлган илдизларидир. Кўриниб турибдики, $n \rightarrow \infty$ да

$\Gamma_n^{(i)}$ ($i = 0, 1, \dots, m-1$) функцияларнинг рафтори $\lambda_i^n n^j$ ($j = 0, \overline{k_i - 1}, i = \overline{1, q}$) функцияларнинг рафтори билан аниқланади. Энди (4.57) дан q_n нинг қийматини (4.59) га қўйиб, қўйидагини ҳосил қила-миз:

$$\varepsilon_n = \sum_{i=0}^{m-1} \Gamma_n^{(i)} \varepsilon_i + h \sum_{j=m}^n \Gamma_{n+m-j}^{(m)} \sum_{i=0}^m b_i l_{j-i} \varepsilon_{j-i} + \sum_{j=m}^{n-1} \Gamma_{n+m-j}^{(m)} (hr_j + \alpha_j). \quad (4.61)$$

Бу тенгликда ε_{j-i} олдидаги коэффициентларни йиғиб, уни бошқача кўринишда ёзамиз. Бунинг учун $s = j - i$ деб оламиз, у ҳолда $m \leq j \leq n$, $0 \leq i \leq m$ бўлганлиги учун $0 \leq s \leq n$ бўлади. Энди s ни белгилаб олиб, $h\varepsilon_s l_s$ олдида турган $\Gamma_{n+m-j}^{(m)} b_i$ коэффициентларни йиғамиз. Бу ерда $i = j - s$ ва $m \leq j \leq n$ бўлганлиги учун $m - s \leq i \leq n - s$ бўлади. Иккинчи томондан эса $0 \leq i \leq m$. Шунинг учун ҳам тах $(0, m - s) \leq i \leq \min(m, n - s)$ бўлиб, $h\varepsilon_s l_s$ олдида $\sum_{i=\max(0, m-s)}^{\min(m, n-s)} b_i \Gamma_{n+m-i-s}^{(m)}$ коэффициент туради. Демак, (4.61) тенгликни қўйидагича ёзиш мумкин:

$$\varepsilon_n = \sum_{s=0}^{m-1} \Gamma_n^{(s)} \varepsilon_s + h \sum_{s=0}^n l_s \varepsilon_s \sum_{i=\max(0, m-s)}^{\min(m, n-s)} b_i \Gamma_{n+m-i-s}^{(m)} + \sum_{j=m}^{n-1} \Gamma_{n+m-j}^{(m)} (hr_j + \alpha_j), \quad (4.62)$$

бунда $m \leq n \leq N$.

Энди (4.62) тенгликтининг ўнг томонида ε_n қатнашадиган ҳадни ажратиб ёзамиш:

$$hl_n \varepsilon_n \sum_{i=\max(0, m-n)}^{\min(m, 0)} b_i \Gamma_{m-i}^{(m)} = hl_n \varepsilon_n b_0 \Gamma_m^{(m)}.$$

Бу ҳадни (4.62) тенгликтининг чап томонига кўчирамиз ва аввалги $\varepsilon_0, \varepsilon_1, \dots, \varepsilon_{m-1}$ хатоликлар қатнашадиган ҳадларни алоҳида ёзамиш. Натижада (4.62) тенглик қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\begin{aligned} \left(1 - hl_n b_0 \Gamma_m^{(m)}\right) \varepsilon_n &= \sum_{s=0}^{m-1} \left[\Gamma_n^{(s)} + hl_s \sum_{i=m-s}^{\min(m, n-s)} b_i \Gamma_{n+m-i-s}^{(m)} \right] \varepsilon_s + \\ &+ h \sum_{s=m}^{n-1} l_s \varepsilon_s \sum_{i=0}^{\min(m, n-s)} b_i \Gamma_{n+m-i-s}^{(m)} + \sum_{j=m}^{n-1} \Gamma_{n+m-j}^{(m)} (hr_j + \alpha_j). \end{aligned} \quad (4.63)$$

Қаралаётган D соҳанинг аниқланишига кўра $|l_s| \leq L$ тенгсизлик ба жарилади, бундан ташқари, маълумки $\Gamma_m^{(m)} = 1$ (7-боб 12-§ га к.).

Демак, ε_n олдидаги коэффициентни пастан қўйидагича баҳолаш мумкин:

$$1 - hb_0 l_n \geq 1 - hL |b_0|.$$

Шунинг учун ҳам h етарлича кичик $\left(h < \frac{1}{L|b_0|}\right)$ бўлганда ε_n олдидаги коэффициентни доим мусбат қилиш мумкин, бу эса (4.63) тенгликни қўйидагича ёзишга имкон беради:

$$\begin{aligned} \varepsilon_n &= \frac{1}{1 - hb_0 l_n} \left\{ \sum_{s=0}^{m-1} \left[\Gamma_n^{(s)} + hl_s \sum_{i=m-s}^{\min(m, n-s)} \Gamma_{n+m-i-s}^{(m)} \right] \varepsilon_s + \right. \\ &\left. + h \sum_{s=m}^{n-1} l_s \varepsilon_s \sum_{i=0}^{\min(m, n-s)} b_i \Gamma_{n+m-i-s}^{(m)} + \sum_{j=m}^{n-1} \Gamma_{n+m-j}^{(m)} (hr_j + \alpha_j) \right\} \end{aligned} \quad (4.64)$$

Охирги тенглик x_n нуқтадаги тақрибий ечимнинг ε_n хатолиги (4.52) ҳисоблаш формуласининг параметрлари, $\varepsilon_0, \varepsilon_1, \dots, \varepsilon_{m-1}$ дастлабки хатоликлар, ҳисоблашнинг ҳамма погоналаридаги формула-

нинг хатолиги, яхлитлаш хатолиги ҳамда $x_m, x_{m+1}, \dots, x_{n-1}$ нуқталардаги тақрибий ечимнинг хатоликлари орқали ифодаланади. Бизни $n \rightarrow \infty$ да ε_n хатонинг рафтори қизиқтиради. (4.64) формулага кўра ε_n хатонинг рафтори хусусий ҳолда $\Gamma_n^{(i)}$ ($i = 0, 1, \dots, m-1$) ёки бунга тенг кучли бўлган $\lambda_i^n n_j$ ($j = 0, 1, \dots, k_i - 1; i = 1, 2, \dots, q$) функцияларнинг рафторига боғлиқдир. Олдинги бандда (4.52) формуланинг коэффициентлари

$$A(1) \equiv 1 - \sum_{j=1}^m a_j = 0$$

шартни қаноатлантиришини кўрган эдик, бу эса (4.60) тенглама доимо $\lambda = 1$ ечимга эга эканлигини кўрсатади. Шунинг учун ҳам энг қулай ҳолда $n \rightarrow \infty$ да $\Gamma_n^{(i)}$ ($i = 0, 1, \dots, m-1$) функциялар модули бўйича чегараланган бўлишига умид қилиш мумкин.

Агар $A(\lambda) = 0$ характеристик тенгламанинг барча $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_q$ илдизлари модули билан бирдан ошмаса ва модули бирга тенг бўлганлари каррали бўлмаса, у ҳолда *илдизлар шарти* бажарилган деймиз.

Кўриниб турибдики, $\lambda_i^n n^j$ ($j = 0, 1, \dots, k_i - 1; i = 1, 2, \dots, q$) функциялар чегараланган бўлиши учун илдизлар шартининг бажарилиши зарур ва етарлидир.

2-таъриф. Агар илдизлар шарти бажарилса, у ҳолда (4.52) ҳисоблаш методлари *турғун* дейилади.

Биз турғунликнинг икки хил таърифини келтирдик, бу таърифларнинг тенг кучлилигини 7-боб 12-ѓ да бу ерда қаралаётган масалаларнинг хусусий ҳоли бўлган аниқмас интегралларни тақрибий ҳисоблаш қоидаси учун кўрсатган эдик.

Биз бу ерда 2-таърифдан 1-таърифнинг келиб чиқишини, яъни илдизлар шарти бажарилганда (4.52) формула ёрдамида топилган тақрибий ечим $n \rightarrow \infty$ да (4.1) тенгламанинг ечимига текис яқинлашишини кўрсатамиз.

Айтайлик, илдизлар шарти бажарилсин, у ҳолда

$$\left| \Gamma_n^{(i)} \right| \leq \max_{\substack{0 \leq i \leq m-1 \\ 0 \leq n \leq N}} \left| \Gamma_n^{(i)} \right| = \Gamma(h) = \Gamma \quad (4.65)$$

бўлиб, шу билан бирга $h \rightarrow 0$ да Γ нолдан фарқли чекли лимитга интилади.

Фараз қиласлилик, ε_i ($i = 0, 1, \dots, m-1$), r_j ва α_j лар учун қуйидаги баҳолар ўринли бўлсин:

$$|\varepsilon_i| \leq \varepsilon \left(i = 0, \overline{m-1} \right); |r_j| \leq r; |\alpha_j| \leq \alpha; j = \overline{m, N}.$$

Бу баҳоларни ва (4.65) ни ҳисобга олиб, (4.64) дан қуйидаги баҳоға эга бўламиш:

$$|\varepsilon_n| \leq P\varepsilon + hQ \sum_{s=m}^{n-1} |\varepsilon_s| + T(n-m)(hr + \alpha), \quad (4.66)$$

бунда

$$P = m\Gamma \frac{1+hL \sum_{j=1}^m |b_j|}{1-hL|b_0|}, \quad Q = \frac{\Gamma L \sum_{j=1}^m |b_j|}{1-hL|b_0|},$$

$$T = \frac{\Gamma}{1-hL|b_0|}.$$

Кўриниб турибдики, $h \rightarrow 0$ да P, Q ва T миқдорлар чекли лимитларга интилади.

Энди $n - m \leq \frac{X - x_0}{h}$ лигини ҳисобга олиб ва ушбу

$$P\varepsilon = a, \quad ha = b, \quad T(hr + \alpha) \frac{X - x_0}{h} = c$$

белгилашларни киритиб, (4.66) тенгсизликни қуйидагича ёзиг оламиз:

$$|\varepsilon_n| \leq a + b \sum_{s=m}^{n-1} |\varepsilon_s| + c,$$

бунда $m \leq n \leq N$. Бу формуладан кетма-кет қуйидагиларга эга бўламиш:

$$|\varepsilon_m| \leq a + c,$$

$$|\varepsilon_{m+1}| \leq a + b|\varepsilon_m| + c \leq a + c + b(a + c) = (a + c)(1 + b),$$

$$|\varepsilon_{m+2}| \leq a + c + b(|\varepsilon_m| + |\varepsilon_{m+1}|) \leq (a + c)(1 + b)^2,$$

$$|\varepsilon_{m+3}| \leq (a + c)(1 + b)^3$$

.....

$$|\varepsilon_n| \leq (a + c)(1 + b)^{n-m}.$$

Барча n ларда ε_n ни баҳолаш учун юқоридаги баҳони қўйполроқ қилиб оламиш:

$$|\varepsilon_n| \leq (a + c)(1 + b)^n \leq (a + c)(1 + b)^{\frac{X - x_0}{h}} =$$

$$= (a + c)(1 + hQ)^{\frac{X - x_0}{h}} \leq (a + c)e^{hQ \frac{X - x_0}{h}} = (a + c)e^{Q(X - x_0)}.$$

Демак,

$$\max_{m \leq n \leq N} |\varepsilon_n| \leq (a + c) e^{Q(X - x_0)}.$$

Шундай қилиб, тақрибий ечимнинг хатолиги ε_n учун қўйидаги текис баҳога эга бўламиз:

$$\max_{m \leq n \leq N} |\varepsilon_n| \leq \left[\varepsilon P + \left(r + \frac{\alpha}{h} \right) T (X - x_0) \right] e^{Q(X - x_0)}. \quad (4.67)$$

Юқорида кўрдикки, илдизлар шарти бажарилса, $h \rightarrow 0$ да P, Q, T чекли лимитга интилади. Шунинг учун ҳам (4.67) дан кўрамизки, тақрибий ечим аниқ ечимга текис интилиши учун

$$\varepsilon \xrightarrow{h \rightarrow 0} 0, r \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0, \frac{\alpha}{h} \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0$$

шартлар бажарилиши керак.

Юқоридаги (4.67) баҳо қўпол, амалиётда татбиқи кам, чунки унинг таркибидаги P, Q, T миқдорларни эффектив равишда баҳолаш қийин. Аммо бу баҳонинг яхшилик томони шундан иборатки, унинг ёрдамида ҳисоблаш жараёнининг яқинлашиш шартларини аниқлаш ва яқинлашиш тезлигини сифат жиҳатидан баҳолаш мумкин. Хусусий ҳолда бу баҳо шуни кўрсатадики, ечим изланаетган оралиқнинг узунлиги $X - x_0$ ортиши билан тақрибий ечимнинг хатоси тез ўсади. Бундан ташқари, (4.67) баҳо шуни кўрсатадики, (4.52) формуланинг хатолиги уч қисмдан иборат. Хатоликнинг биринчи қисми дастлабки маълумотларнинг хатолиги билан боғлиқ бўлиб, $h \rightarrow 0$ да ε нинг рафторига боғлиқ. Одатда, жадвалнинг бош қисмини қуришда қўлланадиган алгоритм шундай танланадики, h кичиклашганда ε кичиклашади. Хатонинг иккинчи қисми дастлабки дифференциал тенгламани айирмали тенглама билан алмаштиришга боғлиқ, у $h \rightarrow 0$ да камайди, чунки p -тартибли аппроксимацияга эга бўлган айирмали схемалар учун $r = O(h^p)$.

Ниҳоят, хатоликнинг учинчи қисми (4.52) формула ёрдамида ҳисоблаш хатолигига боғлиқ бўлиб, $h \rightarrow 0$ да $\frac{\alpha}{h}$ нинг рафторига боғлиқ. Агар ҳисоблаш формуласи танланган бўлса, r_n ва r ларнинг h га боғлиқлиги қонуни аниқ бўлади. Бизнинг ихтиёrimизда h, ε, α , ларни танлаш қолади. Уларни оптималь равишда танлаш учун айрим мулоҳазаларни айтиш мумкин.

Фараз қилайлик, ҳозирча α белгиланган бўлсин. Биз h ни кичрайтириб, хатоликнинг биринчи ва иккинчи қисмини камайтириш ҳисобидан умумий хатони камайтирамиз. Лекин бу узоққа бормай-

ди, маълум пайтдан бошлаб хато яна ўсиб боради, чунки h ни кичрайтирган сари $\frac{\alpha}{h}$ нинг миқдори ошиб боради. Шунинг учун ҳам h нинг шундай оптималь қийматини топиш мумкинки, бу қийматда (4.67) нинг ўнг томони энг кичик бўлади. Қўпол қилиб айтганда, бу оптималь қиймат шунга олиб келадики, хатоликнинг учала қисми бир-бирига тенг бўлиши керак. Агар биз (4.67) нинг ўнг томонини яна ҳам камайтиromoқчи бўлса, у ҳолда ҳисоблаш аниқлиги α ни оширишимиз керак. Агар $\varepsilon = 0(h^m)$ ва $\alpha = 0(h^m)$ бўлса, у ҳолда (4.67) баҳога кўра ҳисоблаш жараёни h^m тартибдаги тезликда аниқ ечимга текис яқинлашади.

Шуни яна бир бор таъкидлаш керакки, (4.67) баҳо яқинлашишни таъминлаши учун (4.52) айирмали метод учун турғунлик шартлари бажарилиши керак. Агар бу шартлар бузилса, у ҳолда $h \rightarrow 0$ да (4.67) тенгсизликнинг ўнг томони даражали ёки кўрсаткич функциядек чексиз ўсиб боради.

Кўпинча турғун ҳисоблаш методлари орасида қатъий турғун методлари ажратилади. Бундай методлар учун яна бир қўшимча талаб қўйилади: $|\lambda| = 1$ айланада фақат битта $\lambda = 1$ илдиз ётиши керак. Тадқиқотлар шуни кўрсатадики, қатъий турғун жараёнларнинг яқинлашиш рафтори анча яхши бўлади.

Юқорида кўрилган Адамснинг барча методлари қатъий турғун дидир, чунки $A(\lambda) = \lambda^{m+1} - \lambda^m = 0$ характеристик тенглама бирга тенг бўлган битта туб илдизга ва нолга тенг бўлган m -каррали илдизга эга.

Айирмали методларни ҳосил қилиш учун бошқача ёндашиш ҳам мумкин.

Мисол учун ушбу

$$u(x_n) = u(x_{n-2}) + \int_{x_{n-2}}^{x_n} u'(x) dx = u(x_{n-2}) + \int_{x_{n-2}}^{x_n} f(x, u) dx$$

тенгликни кўрайли. Бундаги интегрални тақрибий равишда Симпсон квадратур формуласи билан алмаштиrsак,

$$y_n = y_{n-2} + \frac{h}{3} (f_{n-2} + 4f_{n-1} + f_n) \quad (4.68)$$

ҳисоблаш қоидасига эга бўламиз. Биз биламизки, бу методнинг (Симпсон квадратур формуласининг) қолдик ҳади қуйидагига тенг:

$$r_n = -\frac{h^5}{90} u'''(\xi), \quad x_{n-2} \leq \xi \leq x_n.$$

Бу метод учун характеристик тенглама $A(\lambda) \equiv \lambda^2 - 1 = 0$ бўлиб, унинг илдизлари $\lambda_1 = -1$, $\lambda_2 = 1$. Шунинг учун ҳам (4.68) метод турғун, аммо қатъий турғун эмас.

Ушбу Эйлер методи

$$y_n = y_{n-1} + hf_{n-1}$$

эса қатъий турғундир.

Биз 7-боб 12-§ да аниқмас интегралларни тақрибий ҳисоблаш учун

$$y_{n+1} = -4y_n + 5y_{n-1} + 2h(f_{n-1} + 2f_n)$$

методни кўрган эдик. Бу метод учун характеристик тенглама $A(\lambda) \equiv \lambda^2 + 4\lambda - 5 = 0$ бўлиб, унинг илдизлари $\lambda_1 = -5$ ва $\lambda_2 = 1$ эса илдизлар шартини қаноатлантирумайди. Шунинг учун ҳам бу метод турғун эмас ва ҳисоблаш учун ярамайди.

Турғун ва қатъий турғун тақрибий методларнинг фарқини яхши тушуниш учун бир мисол кўрамиз. Осонлик билан кўриш мумкинки,

$$u' = -2u + 1, u(0) = 1 \quad (4.69)$$

тенгламанинг аниқ ечими

$$u(x) = 0,5e^{-2x} + 0,5 \quad (4.70)$$

бўлиб, бу ечим дастлабки шартга нисбатан турғундир, яъни дастлабки қийматнинг кичик миқдорда ўзгариши $x \rightarrow \infty$ да ечимнинг кичик миқдорда ўзгаришига олиб келади. Ҳақиқатан ҳам, дастлабки шартни $u(0) = 1 + \varepsilon$ га алмаштирасак, у ҳолда ечим

$$u(x) = (0,5 + \varepsilon)e^{-2x} + 0,5$$

кўринишга эга бўлиб, фақат εe^{-2x} га ўзгаради.

Энди (4.1) дифференциал масалага (4.68) Симпсон формуласини қўллаймиз, у ҳолда

$$y_n = y_{n-2} + \frac{h}{3}(-2y_{n-2} - 8y_{n-1} - 2y_n + 6), y_0 = 1$$

ёки

$$y_n = -\frac{8h}{3+2h}y_{n-1} + \frac{3-2h}{3+2h}y_{n-2} + \frac{2h}{3+2h}, y_0 = 1 \quad (4.71)$$

формула ҳосил бўлади. Бу ерда y_0 сифатида дастлабки шартни оламиз. Аммо (4.71) метод икки қадамли бўлганлиги сабабли ҳисобни

бошлаш учун y_1 нинг қийматини бериш керак. y_1 нинг қиймати сифатида (4.70) аниқ ечимнинг $x = h$ даги қийматини оламиз, яъни

$$y_1 = 0,5e^{-2h} + 0,5. \quad (4.72)$$

Биз (4.71) ва (4.72) ларни бирлаштириб, ушбу

$$\begin{aligned} y_n &= \frac{8h}{3+2h} y_{n-1} + \frac{3-2h}{3+2h} y_{n-2} + \frac{2h}{3+2h}, \\ y_0 &= 1, \quad y_1 = 0,5e^{-2h} + 0,5 \end{aligned} \quad (4.73)$$

айирмали масала ечимининг рафторини текширамиз. Бу масалага мос келадиган характеристик тенглама

$$\lambda^2 + \frac{8h}{3+2h} \lambda - \frac{3-2h}{3+2h} = 0 \quad (4.74)$$

нинг ечимлари

$$\lambda_1 = \frac{-4h + \sqrt{9-2h^2}}{3+2h}, \quad \lambda_2 = -\frac{4h + \sqrt{9-2h^2}}{3+2h}$$

дан иборат. Бундан кўрамизки, (4.73) га мос келадиган

$$y_n = -\frac{8h}{3+2h} y_{n-1} + \frac{3-2h}{3+2h} y_{n-2}$$

бир жинсли тенгламанинг умумий ечими

$$\tilde{y}_n = c_1 \lambda_1^n + c_2 \lambda_2^n$$

бўлиб, осонлик билан кўриш мумкинки, (4.73) айирмали тенгламанинг хусусий ечими $y_n = \frac{1}{6}$ бўлади. Шунинг учун ҳам (4.73) айирмали тенгламанинг умумий ечими

$$y_n = c_1 \lambda_1^n + c_2 \lambda_2^n + \frac{1}{6}$$

бўлади. Номаълум c_1 ва c_2 коэффициентларни топиш учун дастлабки шартлардан фойдаланамиз:

$$c_1 + c_2 + \frac{1}{6} = 1, \quad c_1 \lambda_1 + c_2 \lambda_2 + \frac{1}{6} = \frac{1}{2} e^{-2h} + \frac{1}{2}.$$

Бу тенгламаларни ечиб,

$$c_1 = \frac{5}{12} + \frac{20h + (3+2h)(2+3e^{-2h})}{12\sqrt{9-2h^2}},$$

$$c_2 = \frac{5}{12} - \frac{20h + (3+2h)(2+3e^{-2h})}{12\sqrt{9-2h^2}}$$

ларни ҳосил қиласиз. Шундай қилиб, (4.73) айирмали масаланинг ечими

$$y_n = c_1 \left(\frac{-4h + \sqrt{9-2h^2}}{3+2h} \right)^n + c_2 \left(\frac{-4h - \sqrt{9-2h^2}}{3+2h} \right)^n + \frac{1}{6} \quad (4.75)$$

бўлади.

Ечимнинг бу кўринишидан унинг $n \rightarrow \infty$ даги рафторини осонлик билан аниқлаш мумкин. Ҳақиқатан ҳам, кўриниб турибдики, ҳар қандай белгиланган етарлича кичик $h > 0$ учун

$$0 < \frac{-4h + \sqrt{9-2h^2}}{3+2h} < 1, \quad \frac{-4h - \sqrt{9-2h^2}}{3+2h} > 1.$$

Демак, $n \rightarrow \infty$ да (4.75) даги биринчи ҳад нолга интилиб, иккинчиси чексизга интилади. (4.69) масаланинг (4.70) аниқ ечими $x \rightarrow \infty$ да 0,5 га интилади. Равшанки, y_n тақрибий ечимнинг хатолиги чексизга интилади ва (4.73) методнинг (4.69) масалага қўлланилиши нотурғундир. Шуни ҳам таъкидлаш керакки, хатоликнинг бундай ўсиши яхлитлаш хатолиги билан боғлиқ эмас, чунки (4.75) формула y_n нинг аниқ математик ифодаси бўлиб, (4.73) формулада ҳисоблаш рационал сонлар устида олиб борилса, ҳосил қилинган қийматлар (4.75) формула ёрдамида ҳисобланган қиймат билан устмас тусиши керак. Бунинг сабаби (4.68) методнинг турғун, аммо қатъий турғун бўлмаганлигидадир. Айнан мана шу қатъий турғунликнинг йўқлиги y_n нинг рафторини аниқлайди. Буни қуйидагича тушунтириш мумкин: (4.73) айирмали тенгламада y_{n-2} , y_{n-1} , y_n лар қатнашганлиги учун у иккинчи тартибли айирмали тенгламадир, шунинг учун ҳам у иккита λ_1^n ва λ_2^n фундаментал ечимга эга. (4.73) формула ёрдамида қурилган y_n кетма-кетлик битта фундаментал ечимга эга бўлган биринчи тартибли дифференциал тенглама ечимини аппроксимациялаш мақсадида қурилади. Дифференциал тенгламанинг бу фундаментал ечими λ_1^n кетма-кетлиги билан аппроксимацияланади, λ_2^n кетма-кетлик эса «зараарли» бўлиб, тез нолга интилиши керак. Аммо ҳар қандай $h > 0$ сон учун $|\lambda_2| > 1$ бўлиб, λ_2^n нолга интилмасдан, тебраниб чексизга интила-

ди ва нотурғунликнинг келиб чиқишига сабаб бўлади. Шуни таъкидлаш керакки, $h \rightarrow 0$ да λ_1 , ва λ_2 , турғунлик кўнҳадининг илдизларига яқинлашади. Ҳақиқатан ҳам, $h \rightarrow 0$ да (4.74) кўпҳад $\lambda^2 - 1 = 0$ кўпҳадга айланади. Бу ерда қатъий турғунликнинг зарурлиги яқъол кўринади. Агар характеристик кўпҳаднинг биттасидан ташқари қолган ҳамма илдизлари абсолют қиймати билан бирдан кичик бўлса, у ҳолда бу «зараарли» илдизларнинг даражалари айрмали тенгламанинг ечими бўлиб, $n \rightarrow \infty$ да нолга интилади ва нотурғунлик ҳолати пайдо бўлмайди.

Биз кўриб чиқсан турғунлик $h \rightarrow 0$ даги турғунликдир. Келтирилган мисол кўрсатадики, метод турғун, аммо қатъий турғун бўлмаса, исталганча кичик h учун нотурғунликка олиб келади.

8.4.6. Оддий дифференциал тенгламаларнинг қаттиқ системасини тақрибий ечиш. Олдинги бандда (4.1) Коши масаласини (4.2) айрмали методлар билан тақрибий ечганда турғунлик ва қатъий турғунлик тушунчасини киритган эдик. Бу тушунчалар ниҳоятда умумий бўлиб, улар (4.1) дифференциал масала ва уни аппроксимация қилувчи (4.2) айрмаларнинг кўп характеристли хоссаларини ҳисобга олмайди. Жумладан, бу тушунчаларда (4.2) айрмали схеманинг ўнг томонидаги b_1, b_2, \dots, b_m коэффициентлар ҳеч қандай таъсир кўрсата олмайди. Бу тушунчалар

$$y_n - \sum_{i=1}^m a_i y_{n-i} = 0$$

бир жинсли айрмали тенгламанинг барча ечимлари $n \rightarrow \infty$ да чегараланганинги кўрсатади, холос.

Фараз қилайлик, дифференциал тенглама ечимининг у ёки бу ўзига хос хусусиятлари олдиндан маълум бўлсин. У ҳолда бу ўзига хос хусусиятлар айрмали тенгламанинг ечимида ҳам сақланиши керак.

Айтилган гапларни тавсифлайдиган ушбу Коши масаласини кўрайлик:

$$\frac{du}{dx} = \lambda u, \quad x > 0, \quad u(0) = u_0. \quad (4.76)$$

Фараз қилайлик, $\lambda < 0$ бўлсин, у ҳолда тенгламанинг ечими

$$u(x) = u_0 e^{\lambda x}$$

монотон камаяди, демак, ихтиёрий $h > 0$ учун

$$|u(x+h)| \leq |u(x)| \quad (4.77)$$

тengsизликни қаноатлантиради, бу эса $u(x)$ ечимининг турғунлиги-ни билдиради.

Табиийки, (4.76) тенгламани аппроксимация қилувчи айрмали масаланинг ечими ҳам (4.77) га ўхшаш тengsизликни қаноатлантириши керак. Шу нүқтаи назардан (4.76) масалани Эйлер методи билан ечишни кўрамиз:

$$y_{n+1} = (1 + \lambda h) y_n, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (4.78)$$

Бундан кўринадики, (4.77) баҳо, яъни

$$|y_{n+1}| \leq |y_n| \quad (4.79)$$

тengsизлик бажарилиши учун $|1 + \lambda h| \leq 1$ тengsизликнинг бажарилиши зарур ва етарлидир.

Ўз навбатида, $\lambda < 0$ ҳолда бу шарт h қадам учун ушбу

$$0 < h < \frac{2}{|\lambda|} \quad (4.80)$$

чеклашга тенг кучлидир. Шундай қилиб, (4.78) айрмали метод (4.80) шарт бажарилганда турғундир.

1-тa ъриф. (4.2) айрмали метод *абсолют равиша турғун* дейилади, агар у барча $h > 0$ учун турғун бўлса ва *шартли равиша турғун* дейилади, агар у h га нисбатан бирор шарт бажарилганда турғун бўлса.

Бундан кўринадики, Эйлер методи шартли равиша ((4.80) шарт бажарилганда) турғун экан. Агар $|\lambda|$ етарлича катта бўлса, у ҳолда (4.80) шарт h қадамга нисбатан қаттиқ шартдир, бундан «қаттиқ» тенглама атамаси келиб чиққан.

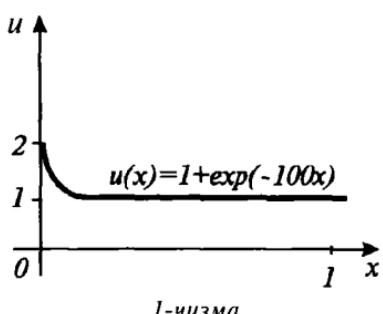
Мисол. Ушбу

$$\frac{du}{dx} = -100u + 100, \quad u(0) = 2 \quad (4.81)$$

Коши масаласининг аниқ ечими $u(x) = 1 + \exp(-100x)$ (1-чизма) бўлиб, $x \geq 0,05$ бўлганда аниқ ечим 1 дан учинчи хонасидағина фарқ қиласди (масалан, $u(0,05) = 1 + e^{-5} = 1,0067$).

Айрмали тенгламанинг ечими

$$y_n = 1 + (1 - 100h)^n$$



эса фақат $|1-100h|<1$ бўлгандагина аниқ ечимни тақрибий тасвиirlайди, демак, $h < 0.02$ қаттиқ шарт бажарилиши керак. Агар бу шарт бузилса, масалан, $h = 0.05$ бўлса, у ҳолда y_n нинг қийматлари: $y_0 = 2$, $y_1 = -3$, $y_2 = 17$, $y_3 = -63$, $y_4 = 257$, ... бўлиб, аниқ ечим билан ҳеч қандай алоқаси бўлмайди.

Аниқ ва тақрибий ечимларни таққослаб кўрамизки, $\exp(-100x)$ ни аппроксимация қиласидиган тақрибий ечимдаги $(1 - 100h)^n$ ҳад қадамни йириклаштиришга имкон бермайди, аслида эса $x > 0.05$ қийматларда $\exp(-100x)$ нинг ечимдаги ҳиссаси учинчи хонада таъсир қиласди.

Бу мисолдаги факт қаттиқ тенгламаларга хос бўлган умумий вазиятни на мойиш этади: ечимда шундай ҳад борки, интеграллаш оралигининг деярли ҳамма ерида унинг ҳиссаси кичик бўлиб, бундай тенгламаларни ечиш учун мўлжалланмаган методларни қўллаганда турғунликни сақдаш учун h ни кичик қилиб олиб, бу ҳадни етарлича аниқ аппроксимациялаш керак.

Қаттиқ тенгламани ечиш учун мўлжалланган методлардан бири бу Эйлернинг ошкормас методидир. Уни (4.76) тенгламага қўлласак, қуйидаги ҳосил бўлади:

$$y_{n+1} = y_n + h\lambda y_{n+1} \quad (\lambda < 0).$$

Бундан

$$y_{n+1} = \frac{y_n}{1-\lambda h} \quad (4.82)$$

бўлиб, ихтиёрий $h > 0$ лар учун $|(1 - \lambda h)|^{-1} < 1$ турғунлик шарти бажарилади. Демак, (4.82) метод абсолют равиша турғун методидир.

Олдинги бандлардаги оддий дифференциал тенгламаларни сонли ечиш учун қўрилган методларни ўзгаришсиз бундай дифференциал тенгламаларнинг системаси

$$\frac{du}{dx} = Au \quad (4.83)$$

ни ечиш учун ҳам қўллаш мумкин. Биз аввал m -тартибли A квадрат матрицани ўзгармас элементли матрица деб қараймиз. Агар A матрицанинг хос сонлари катта тарқалишга эга бўлса, у ҳолда (4.83) системани ечишда қўшимча қийинчиликлар туғилади.

2-тa ъриф. Ўзгармас $A(txm)$ матрициали (4.83) дифференциал тенгламалар системаси қаттиқ дейилади, агар $\operatorname{Re}\lambda_k < 0$ $k = 1, 2, \dots, m$ (яъни система Ляпунов бўйича асимптотик турғун) ва

$$S = \frac{\max_{1 \leq k \leq m} |\operatorname{Re}\lambda_k|}{\min_{1 \leq k \leq m} |\operatorname{Re}\lambda_k|}$$

нисбатан катта бўлса. Бу ерда S қаттиқлик сони дейилади.

Агар A матрица x га бөглиқ бўлса, у ҳолда $\lambda_k = \lambda_k(x)$, $k = 1, 2, \dots, m$ бўлади.

Ҳар бир x учун

$$s(x) = \frac{\max_{1 \leq k \leq m} |Re\lambda_k(x)|}{\min_{1 \leq k \leq m} |Re\lambda_k(x)|} \quad (4.84)$$

қаттиқлик сонини аниқлаш мумкин. Бу ҳолда қаттиқлик хоссаси интеграллаш оралигининг узунлигига бөглиқ бўлиши мумкин.

З-таъриф. Ушбу

$$\frac{du}{dx} = A(x)u$$

система $(0, X)$ интервалда қаттиқ дейилади, агар барча $x \in (0, X)$ учун $Re\lambda_k(x) < 0$, $k = 1, 2, \dots, m$ ва $s = \sup_{x \in (0, X)} s(x)$ сон катта бўлса.

Амалиётда, агар $s > 10$ бўлса, система қаттиқ саналади, аммо кимёвий кинетика, бошқариш, электр занжирлари ва бошқа ма-салаларда s сони 10^6 ва ундан ҳам катта бўлиши мумкин.

Фараз қилайлик, (4.83) системанинг A матрицасини $Q^{-1}AQ$ ўхшаш алмаштириш ёрдамида диагонал матрицага келтириш мумкин бўлсин. У ҳолда $u = Q\vartheta$ алмаштиришни бажариб, (4.83) система ушбу

$$\frac{d\vartheta}{dx} = Q^{-1}AQ\vartheta \quad (4.85)$$

эркли тенгламалар системасига келтирилади (бу ерда $Q^{-1}AQ$ ва A матрикалар бир хил хос сонларга эга).

Фараз қилайлик, $m = 2$ ва

$$Q^{-1}AQ = \begin{pmatrix} -\lambda_1 & 0 \\ 0 & -\lambda_2 \end{pmatrix}$$

бўлиб, $\lambda_1 > 0, \lambda_2 > 0$ ва $\lambda_1 \gg \lambda_2$ бўлсин. Бу ҳолда (4.85) система ушбу

$$\frac{d\vartheta_1}{dx} = -\lambda_1\vartheta_1, \frac{d\vartheta_2}{dx} = -\lambda_2\vartheta_2 \quad (4.86)$$

иккита эркли тенгламалар системасига айланади.

Бу тенгламаларни ечиш учун Эйлер методини қўлласак,

$$\vartheta_{1,n+1} = \vartheta_{1n} - h\lambda_1\vartheta_{1n}, \vartheta_{2,n+1} = \vartheta_{2n} - h\lambda_2\vartheta_{2n}$$

айирмали тенгламалар ҳосил бўлиб, уларнинг $\vartheta_{1n} = \vartheta_1(x_n)$, $\vartheta_{2n} = \vartheta_2(x_n)$ ечимлари турғун бўлиши учун h қадам бир вақтда

икки $\lambda_1 h \leq 2$, $\lambda_2 h \leq 2$ шартни қаноатлантириши керак. $\lambda_1 << \lambda_2$ бўлганлиги учун бу шартлар $h \leq \frac{2}{\lambda_1}$ чеклашга олиб келади. Бу оғир шартдан кутулиш мақсадида (4.86) системани ечиш учун Эйлернинг ошкор-мас методини қўллаб, қўйидагига эга бўламиз:

$$\vartheta_{1,n+1} = \frac{\vartheta_{1n}}{1+\lambda_1 h}, \quad \vartheta_{2,n+1} = \frac{\vartheta_{2n}}{1+\lambda_2 h}.$$

Бу метод ихтиёрий $h > 0$ учун турғундир. Шунинг учун ҳам бу ерда h қадамни турғунлик нуқтаи назаридан эмас, балки аниқлик эҳтиёжига қараб таълаш керак.

Умумий чизиқли бўлмаган тенгламалар системаси учун қаттиқлик тушунчаси юқоридагига ўхшаш киритилади.

Фараз қилайлик, ушбу чизиқли бўлмаган тенгламалар системаси берилган бўлсин:

$$\frac{d\bar{u}}{dx} = f(x, \bar{u}), \quad x > 0, \quad (4.87)$$

бу ерда

$$\begin{aligned}\bar{u}(x) &= (u_1(x), u_2(x), \dots, u_m(x))^T, \\ \bar{f}(x, u) &= (f_1(x, u), f_2(x, u), \dots, f_m(x, u))^T.\end{aligned}$$

Энди (4.87) системанинг бирор ечимини $\vartheta(x)$ орқали белгилаймиз ва

$$A(x, \vartheta(x)) = \frac{\partial f(x, \vartheta(x))}{\partial u}$$

орқали элементлари

$$a_{ij}(x, \vartheta(x)) = \frac{\partial f_i(x, \vartheta(x))}{\partial u_j}; \quad i, j = 1, 2, \dots, m$$

лардан иборат бўлган матрицани белгилаймиз.

Фараз қилайлик, $\lambda_k(x) (k = 1, 2, \dots, m)$ лар $A(x, \vartheta(x))$ матрицанинг хос сонлари бўлиб, $s(x)$ эса (4.84) тенглик билан аниқлансин.

4-таъриф. (4.87) система $\vartheta(x)$ ечимда ва берилган $(0, X)$ интервалда қаттиқ дейилади, агар:

- 1) барча $x \in (0, X)$ учун $Re \lambda_k(x) < 0, k = \overline{1, m};$
- 2) $s = \sup_{x \in (0, X)} s(x)$ сони катта бўлса.

Мисол сифатида кимёвий кинетиканинг ушбу чизиқли бўлмаган масаласини келтирамиз [49]:

$$\begin{aligned}\frac{du_1}{dx} &= -0,04u_1 + 10^4 u_2 u_3, u_1(0) = 1, \\ \frac{du_2}{dx} &= -0,04u_1 - 10^4 u_2 u_3 - 3 \cdot 10^7 u_2^2, u_2(0) = 0, \\ \frac{du_3}{dx} &= 3 \cdot 10^7 u_2^2, u_3(0) = 0.\end{aligned}\quad (4.88)$$

Бу тенгламаларни қўшиб чиқсак,

$$\frac{d}{dx}(u_1 + u_2 + u_3) = 0 \quad (4.89)$$

ҳосил бўлади, бундан эса $u_1 + u_2 + u_3 = c$ ва дастлабки шартлардан фойдаланиб, $u_1 + u_2 + u_3 = 1$ ни ҳосил қиласиз, Демак, юқоридаги системанинг битта интеграли маълум. Шунинг учун ҳам у иккинчи тартибли системага келтирилади. Бу системанинг $(0, 100)$ интервалда қаттиқлик сони $s \sim 10^5$.

Қаттиқ системани ечишга мўлжалланган айирмали методларни текшириш учун модел тарзида ушбу тенглама қаралади:

$$\frac{du}{dx} = \lambda u, \quad (4.90)$$

бу ерда λ —ихтиёрий комплекс сон. Бу тенглама ҳақиқатан ҳам (4.83) системани моделлаштириши учун уни A матрицанинг барча λ хос сонлари учун текшириш керак.

Агар (4.2) айирмали методни (4.90) тенглама учун қўлласак, у қуйидаги кўринишни олади:

$$\sum_{i=0}^m (a_i - \mu b_i) y_{n-i} = 0, n = m, m+1, \dots, \quad (4.91)$$

бу ерда $a_0 = 1$ ва $\mu = \lambda h$ — комплекс параметр. Агар (4.91) тенгламанинг ечимини $y_n = q^n$ кўринишда изласак, у ҳолда q учун ушбу

$$\sum_{i=0}^m (a_i - \mu b_i) q^{m-i} = 0 \quad (4.92)$$

характеристик тенгламага эга бўламиз.

Биз бу ерда қаттиқ система учун оддий турғунликка нисбатан торроқ бўлган A -турғунлик тушунчасини кўриб чиқамиз.

Аввал қуйидаги таърифни келтирамиз:

5-тәъриф. (4.2) айрмали методнинг турғунлик соҳаси деб (4.91) методнинг турғунлигини таъминлайдиган $\mu = \lambda h$ комплекс текислик барча нуқталарининг түпламига айтилади.

Эйлернинг ошкор методи

$$y_{n+1} = y_n + hf(x_n, y_n)$$

учун (4.91) метод

$$y_{n+1} = (1 + \mu)y_n, \mu = \lambda h$$

кўринишга эга бўлади.

Бу методнинг $|1 + \mu| < 1$ турғунлик шарти $\mu = \mu_1 + i\mu_2$ комплекс ўзгарувчи учун $(\mu_1 + 1)^2 + \mu_2^2 < 1$ ни билдиради. Бундан кўринадики, бу методнинг турғунлик соҳаси маркази $(-1, 0)$ нуқтада бўлган бирлик доирадан иборат.

Эйлернинг ошкормас методи

$$y_{n+1} = y_n + hf(x_n, y_{n+1})$$

учун (4.91) метод

$$y_{n+1} = \frac{1}{1 - \mu} y_n$$

кўринишга эга бўлиб, унинг турғунлик соҳаси маркази $(1, 0)$ нуқтада бўлган бирлик доиранинг ташки нуқталаридан иборат.

6-тәъриф. Айрмали метод A -турғун дейилади, агар унинг турғунлик соҳаси $Re\mu < 0$ ярим текисликни ўз ичига олса.

Шуни таъкидлаш керакки, $Re\lambda \leq 0$ бўлганда (4.90) тенгламанинг ечими асимптотик турғундир. Шунинг учун ҳам A -турғун айрмали метод абсолют равишда турғун бўлади (барча $h > 0$ учун турғун), агар дастлабки дифференциал тенгламанинг ечими турғун бўлса (чунки $Re\mu = hRe\lambda$).

Равшанки, Эйлернинг ошкормас методида A -турғун бўлиб, ошкор методида эса A -турғун эмас.

Бир қадамли иккинчи тартибли айрмали метод сифатида трапеция формуласи деб аталувчи

$$y_{n+1} = y_n + \frac{h}{2} [f(x_n, y_n) + f(x_n, y_{n+1})] \quad (4.93)$$

методни кўрсатиш мумкин. Бу метод учун (4.91) метод

$$y_{n+1} = \frac{2 + \mu}{2 - \mu} y_n$$

күринишга эга. Күриниб турибдики, $\left| \frac{2+\mu}{2-\mu} \right| < 1$ бўлиши учун $Re\mu \leq 0$ бўлиши зарур ва етарлидир. Демак, (4.93) метод A -турғундир.

Қаттиқ системаларни ечишда A -турғун методлардан фойдаланиш мақсадга мувофиқдир, чунки уларнинг турғунлик шарти h қадамга боғлиқ эмас.

Турғунликнинг бошқа күринишлари, умуман, қаттиқ системаларни сонли ечиш методлари ҳақида чукур ва кенг маълумотларни [4,5,47] дарсликлардан ва хусусан [13,38,49] монографиялардан олиш мумкин.

9-боб

ОДДИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР УЧУН ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАЛАР

9.1-§. МАСАЛАНИНГ ҚЎЙИЛИШИ

9.1.1. Чегаравий шартлар ва чегаравий масала. Фараз қилайлик, n -тартибли оддий дифференциал тенглама

$$u^{(n)} = f(x, u, u', \dots, u^{(n-1)}) \quad (1.1)$$

берилган бўлиб, унинг $u=u(x)$ ечимини чекли ёки чексиз $[a, b]$ оралиқда топиш талаб қилинсин. Бу оралиқда m та x_i нуқталарни оламиз:

$$a \leq x_1 < x_2 < \dots < x_m \leq b.$$

Бу нуқталарда $u(x)$ функция ва унинг $u'(x), \dots, u^{(n-1)}(x)$ ҳосила-ларининг қийматларини бирор қоидага қўра боғловчи n та тенглама ҳам берилган бўлсин:

$$F_j(u(x_1), u'(x_1), \dots, u^{(n-1)}(x_1), \dots, u(x_m), u'(x_m), \dots, u^{(n-1)}(x_m)) = 0 \quad (1.2)$$

$$j = 1, 2, \dots, n.$$

Кўйидаги масалани қараймиз: (1.1) тенгламанинг $[a, b]$ оралиқда n та (1.2) шартларни қаноатлантирадиган $u(x)$ ечими топилсин.

Агар $m = 1$ ($x_1 = a$) бўлса, у ҳолда Коши масаласига, яъни (1.1) тенгламанинг (1.2) дастлабки шартларни қаноатлантирувчи ечимини топиш масаласига келамиз. Агар $m = 2$ ($x_1 = a, x_2 = b$) бўлса, у ҳолда (1.1), (1.2) масала икки нуқтали ёки чегаравий масала дейилади. Агар $m > 2$ бўлса, у ҳолда (1.1), (1.2) масала m нуқтали ёки кўп нуқтали масала дейилади.

Кўп нуқтали масалага мисол сифатида бир неча таянчларда ётган курилиш тўсинининг ўрта чизигини топиш ёки икки нуқтада маҳкамланган юклатилган эгилувчан ипнинг солқиланиш масалалари ни кўрсатиш мумкин. Занжирли қўприкларни ҳисоблашда солқила-ниш масаласи шунга олиб келади.

Битта дифференциал тенгламага жуда кўп чегаравий шартлар қўйиш мумкин, у ҳолда улар ҳар хил чегаравий масалаларга олиб келади.

1-мисол. Ушбу

$$u'' = f(x, u, u')$$

иккинчи тартибли дифференциал тенглама берилган бўлсин. Бу ерда (1.2) чегаравий шартларнинг қўйидаги тўрт хилини кўрсатиш мумкин:

$$\left. \begin{array}{l} 1) u(a)=A, u(b)=B; \quad 2) u'(a)=A_1, u'(b)=B_1; \\ 3) u(a)=A, u'(b)=B_1; \quad 4) u'(a)=A_1, u(b)=B. \end{array} \right\} \quad (1.3)$$

Чегаравий масала ечимининг мавжуд ва ягоналигини текшириш Коши масала-синикига нисбатан анча мураккабдир. Чегаравий масаланинг ечими мавжуд бўлмаслиги, ёки ягона ечимга эга бўлиши, ёхуд чексиз кўп ечимга эга бўлиши мумкин.

2-мисол. Ушбу

$$u'' + u = 0, u(0) = u(\pi) = 0$$

чегаравий масала чексиз кўп

$$u(x) = c \sin x$$

кўринишдаги ечимга эга, бу ерда c — ихтиёрий ўзгармас сон.

Кўйидаги чегаравий масала

$$u'' + u = 0, u(0) = 0, u(x_0) = 1$$

x_0 нуқта $0 < x_0 < \pi$ шартни қаноатлантирганда ягона

$$u(x) = \frac{\sin x}{\sin x_0}$$

ечимга эга бўлиб, $x_0 = \pi$ бўлганда умуман ечимга эга эмас.

Биз бундан кейин (1.1), (1.2) чегаравий масаланинг ечими мавжуд ва ягона деб фараз қиласиз.

9.1.2. Чизиқли чегаравий масала. Энди умумий чегаравий масаланинг муҳим хусусий ҳоли бўлган **чизиқли чегаравий масалани** кўрамиз, бу ҳолда (1.1) дифференциал тенглама ва (1.2) чегаравий шартлар чизиқлидир.

Чизиқли n -тартибли дифференциал тенглама қулайлик учун, одатда, қўйидагича ёзилади:

$$L(u) = f(x), \quad (1.4)$$

бу ерда

$$L(u) = p_0(x)u^{(n)} + p_1(x)u^{(n-1)} + \dots + p_n(x)u$$

бўлиб, $f(x), p_i(x) (i = \overline{0, n})$ функциялар кўпинча берилган $[a, b]$ оралиқда узлусиз функциялар деб қаралади.

Соддалик учун (1.2) чегаравий шартда $[a, b]$ оралиқнинг $x_1 = a$ ва $x_2 = b$ четки нуқталари кирган деб қараймиз. Агар чегаравий шартлар қўйидаги кўринишга эга бўлса

$$\Gamma_\vartheta(u) = \gamma_\vartheta \quad (\vartheta = 1, 2, \dots, n), \quad (1.5)$$

улар чизиқли дейилади, бу ерда

$$\Gamma_\vartheta(u) = \sum_{k=0}^{n-1} [\alpha_{\vartheta,k} u^{(k)}(a) + \beta_{\vartheta,k} u^{(k)}(b)]$$

ва $\gamma_\vartheta, \alpha_{\vartheta,k}, \beta_{\vartheta,k}$ берилган сонлар бўлиб, барча $\vartheta = 1, 2, \dots, n$ учун

$$\sum_{k=0}^{n-1} (|\alpha_{\vartheta,k}| + |\beta_{\vartheta,k}|) \neq 0$$

шарт бажарилиши керак.

Чизиқли чегаравий шартлар сифатида (1.3) шартларни олиш мумкин, чунки уларни

$$\alpha_0 u(a) + \alpha_1 u'(a) = \gamma, \quad \beta_0 u(b) + \beta_1 u'(b) = \gamma_1$$

кўринишда ёза оламиз. Ҳақиқатан ҳам, бу ерда

$$\alpha_0 = \beta_0 = 1, \quad \gamma = A, \quad \alpha_1 = \beta_1 = 0, \quad \gamma_1 = B$$

ва ҳ. к. деб олсак, 1-мисолдаги шартлар келиб чиқади.

Ушбу

$$u(a) = u(b), \quad u'(a) = u'(b)$$

даврийлик шартини ҳам чизиқли чегаравий шартлар деб қараш мумкин.

Агар $[a, b]$ оралиқда $f(x) \equiv 0$ бўлса, дифференциал тенглама бир жинсли дейилади, акс ҳолда у бир жинсли эмас дейилади; агар барча $\gamma_\vartheta = 0 (\vartheta = 1, 2, \dots, n)$ бўлса, чегаравий шартлар бир жинсли дейилади, акс ҳолда улар бир жинсли эмас дейилади; агар диффе-

ренциал тенглама ва чегаравий шартлар бир жинсли бўлса, чегаравий масала бир жинсли дейилади.

Бир жинсли масала ҳар доим $u(x) \equiv 0$ тривиал ечимга эга. Аммо қўп ҳолларда бу масаланинг ҳар доим ҳам мавжуд бўлавермайдиган нотривиал ечими катта аҳамиятга эга. Шунинг учун ҳам $L(u) = 0$ дифференциал тенгламага ёки $\Gamma_v(u) = 0$ чегаравий шартларга λ параметр киритилади ва бу параметрни ўзгартириб, шунга эришиладики, λ нинг айрим қийматларида чегаравий масала ечимга эга бўлади. Параметрнинг бу қийматлари масаланинг *хос сонлари*, уларга мос келадиган нотривиал ечимлар масаланинг *хос функциялари* дейилади.

9.1.3. Дифференциал тенгламалар системаси учун чегаравий масала. Фараз қиласлик, $[a, b]$ оралиқда чизиқли оддий дифференциал тенгламалар системаси берилган бўлсин:

$$\left. \begin{array}{l} u'_1 + p_{11}(x)u_1 + p_{12}(x)u_2 + \dots + p_{1n}(x)u_n = f_1(x), \\ u'_2 + p_{21}(x)u_1 + p_{22}(x)u_2 + \dots + p_{2n}(x)u_n = f_2(x), \\ \dots \\ u'_n + p_{n1}(x)u_1 + p_{n2}(x)u_2 + \dots + p_{nn}(x)u_n = f_n(x), \end{array} \right\} \quad (1.6)$$

бу ерда $p_{ij}(x)$ ва $f_j(x)$ лар $[a, b]$ оралиқда узлуксиз функциялар.

Қулайлик учун ушбу

$$\begin{aligned} A(x) &= [p_{ij}(x)], \\ \bar{f}(x) &= [f_1(x), f_2(x), \dots, f_n(x)]^T, \\ \bar{u}(x) &= [u_1(x), u_2(x), \dots, u_n(x)]^T \end{aligned}$$

матрица ва векторларни киритамиз, бу ерда T — транспонирлашни билдиради. Бу белгилашларда (1.6) системани ушбу

$$\bar{u}' + A(x)\bar{u} = \bar{f}(x) \quad (1.7)$$

вектор кўринишда ёзиш мумкин.

Фараз қиласлик, (1.7) системанинг ечимлари қўйидаги кўринишда берилган чегаравий шартларни қаноатлантирусин:

$$\alpha_k^T \bar{u}(x_k) = \gamma_k, \quad 1 \leq k \leq m, \quad m \geq 2, \quad (1.8)$$

бунда

$$\alpha_k^T = \begin{bmatrix} \alpha_{11}^{(k)} & \alpha_{12}^{(k)}, & \dots, & \alpha_{1n}^{(k)} \\ \alpha_{21}^{(k)} & \alpha_{22}^{(k)}, & \dots, & \alpha_{2n}^{(k)} \\ \dots & \dots & & \dots \\ \alpha_{s_k 1}^{(k)} & \alpha_{s_k 2}^{(k)}, & \dots, & \alpha_{s_k n}^{(k)} \end{bmatrix},$$

$$\gamma_k = \left(\gamma_1^{(k)}, \dots, \gamma_{s_k}^{(k)} \right)^T$$

маълум матрица ва вектор бўлиб,

$$\sum_{k=1}^m s_k = n, a \leq x_1 < x_2 < \dots < x_m = b.$$

Табиийки, (1.6), (1.7) чегаравий масала ягона ечимга эга бўлишига умид қилиш учун барча k учун (1.8) чизиқли комбинациялар чизиқли эркли бўлиши керак. Шунинг учун ҳам α_k^T матрицанинг ранги s_k га тенг деб фараз қиласиз. Бу шартни унга тенг кучли бўлган

$$\det \alpha_s^T \alpha_s \neq 0, s = 1, 2, \dots, m \quad (1.9)$$

шарт билан алмаштирамиз.

Агар $m = 2$ бўлса, у ҳолда чегаравий шарт

$$\alpha_1^T \bar{\mathbf{u}}(x_1) = \gamma_1, \alpha_2^T \bar{\mathbf{u}}(x_2) = \gamma_2$$

кўринишга эга бўлади ва одатда, $x_1 = a, x_2 = b$ деб олинади.

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, n -тартибли чизиқли оддий дифференциал тенглама учун (1.1), (1.2) чегаравий масалани ўзгарувчиларни алмаштириш ёрдамида (1.6), (1.7) кўринишда ёзиш мумкин.

9.2-§. ИККИНЧИ ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАНИ КОШИ МАСАЛАСИГА КЕЛТИРИШ

Фараз қилайлик, $[a, b]$ оралиқда

$$u'' + p(x)u' + q(x)u = f(x) \quad (2.1)$$

дифференциал тенглама берилган бўлиб, унинг

$$\left. \begin{array}{l} \alpha_0 u(a) + \alpha_1 u'(a) = A, |\alpha_0| + |\alpha_1| \neq 0, \\ \beta_0 u(b) + \beta_1 u'(b) = B, |\beta_0| + |\beta_1| \neq 0 \end{array} \right\} \quad (2.2)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирадиган ечимини топиш талаб қилинсін.

Ечимни

$$u = cy + z \quad (2.3)$$

күринишида излаймиз, бунда c — ўзгармас сон, $y = y(x)$ ечим (2.1) тенгламага мос келадиган

$$y'' + p(x)y' + q(x)u = 0 \quad (2.4)$$

бир жинсли тенгламанинг нолдан фарқли ечими бўлиб, $z = z(x)$ эса

$$z'' + p(x)z' + q(x)z = f(x) \quad (2.5)$$

тенгламанинг қандайдир ечими бўлсин. Равшанки, ихтиёрий c учун (2.3) формула билан аниқланган $u = u(x)$ ечим (2.1) тенгламанинг ечими бўлади. Ихтиёрий c учун (2.2) чегаравий шартнинг биринчи-си бажарилишини талаб қиласиз, у ҳолда

$$c\alpha_0y(a) + \alpha_0z(a) + c\alpha_1y'(a) + \alpha_1z'(a) = A$$

ёки

$$[\alpha_0y(a) + \alpha_1y'(a)]c + \alpha_0z(a) + \alpha_1z'(a) = A \quad (2.6)$$

ҳосил бўлади. Бу тенглик барча c ларда бажарилиши учун c олдидаги коэффициент нолга айланиши зарур ва етарлидир, яъни қуйидаги тенгликлар бажарилиши керак:

$$\alpha_0y(a) + \alpha_1y'(a) = 0, \quad (2.7)$$

$$\alpha_0z(a) + \alpha_1z'(a) = A. \quad (2.8)$$

Агар ихтиёрий $c \neq 0$ учун

$$y(a) = \alpha_1c, \quad y'(a) = -\alpha_0c \quad (2.9)$$

деб олсак, у ҳолда (2.7) тенглик бажарилади, (2.8) тенгликни таъминлаш учун $\alpha_0 \neq 0$ бўлганда

$$z(a) = \frac{A}{\alpha_0}, \quad z'(a) = 0 \quad (2.10)$$

ва $\alpha_1 \neq 0$ бўлганда

$$z(a) = 0, \quad z'(a) = \frac{A}{\alpha_1} \quad (2.11)$$

деб олиш мумкин.

Шундай қилиб, $y = y(x)$ бир жинсли (2.4) тенгламанинг (2.9) дастлабки шартларни қаноатлантирадиган Коши масаласининг ечи-ми бўлиб, $z = z(x)$ эса (2.10) ёки чегаравий шартларни қаноатлантирадиган (2.5) тенглама учун Коши масаласининг ечимиидир. Шу билан бирга $u = cy + z$ функция ихтиёрий c учун $x = a$ нуқтада чегаравий шартларни қаноатлантиради.

Энди c ўзгармасни шундай танлаймизки, $u = u(x)$ функция $x = b$ нуқтада (2.2) чегаравий шартни қаноатлантирусин, яъни

$$[\beta y(b) + \beta_1 y'(b)]c + \beta_0 z(b) + \beta_1 z'(b) = B,$$

бундан

$$c = \frac{B - \beta_0 z(b) - \beta_1 z'(b)}{\beta_0 y(b) + \beta_1 y'(b)}$$

келиб чиқади. Бу ерда

$$\beta_0 y(b) + \beta_1 y'(b) \neq 0 \quad (2.12)$$

шарт бажарилади, деб фараз қилинади.

Шундай қилиб, (2.1), (2.2) чегаравий масала иккита $y(x)$ ва $z(x)$ функция учун иккита Коши масалаларига келтирилди.

1-эслатма. Агар (2.12) шарт бажарилса, у ҳолда (2.1), (2.2) чегаравий масала ягона ечимга эга бўлади. Акс ҳолда бу масала ё умуман ечимга эга эмас, ёки чексиз кўп ечимга эга бўлади.

2-эслатма. Агар (2.1) тенглама бир жинсли, яъни $f(x) \equiv 0$ бўлиб, $A = 0$ бўлса, у ҳолда (2.10) ва (2.11) шартларга кўра $z(a) = 0$ ва $z'(a) = 0$, демак, $z(x) \equiv 0$ келиб чиқади. Шунинг учун ҳам $u = cy(x)$ бўлиб, $u(x)$ функция (2.9) бошлангич шартни қаноатлантирадиган (2.4) тенгламанинг ечимиидир. Бу ҳолда

$$c = \frac{B}{\beta_0 y(b) + \beta_1 y'(b)}$$

бўлади.

9.3-§. ЧЕКЛИ-АЙИРМАЛИ МЕТОД ЁРДАМИДА ИККИНЧИ ТАРТИБЛИ ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАНИ ЕЧИШ

9.3.1. Чекли-айирмали метод ғояси. Фараз қилайлик, $a \leq x \leq b$ оралиқда

$$L(u) \equiv u'' + p(x)u' + q(x)u = f(x) \quad (3.1)$$

дифференциал тенглама ва

$$\alpha_0 u(a) + \alpha_1 u'(a) = \gamma_1, |\alpha_0| + |\alpha_1| \neq 0, \quad (3.2)$$

$$\beta_0 u(b) + \beta_1 u'(b) = \gamma_2, |\beta_0| + |\beta_1| \neq 0 \quad (3.3)$$

чегаравий шартлар берилган бўлиб, бу чегаравий масала ягона ечимга эга бўлсин.

Қаралаётган $[a, b]$ оралиқни *тугунлар* деб аталувчи

$$x_i = a + ih \quad (i = 0, 1, \dots, N; h = (b - a) / N) \quad (3.4)$$

нуқталар ёрдамида N та тенг бўлакларга бўлиб, тўр ҳосил қиласиз. Ҳар бир тугунда (3.1) — (3.3) лардаги ҳосилаларни сонли дифференциаллаш формулалари бўйича функциянинг айrim нуқталардаги қийматларининг чизиқли комбинацияси орқали ифодалаймиз. Натижада $i = 1, 2, \dots, N-1$ ҳолда $u(x_i)$ ларни топиш учун $N-1$ та тенгламага эга бўламиз.

Агар булар билан чегаравий шартлардан ($i = 0$ ва $i = N$) келиб чиқадиган тенгламаларни ҳам бирлаштирасак, у ҳолда $u(x_0), u(x_1), \dots, u(x_N)$ га нисбатан $N+1$ та тенгламалардан иборат системага эга бўламиз.

Чекли-айирмали методни кўллагандаги қўйидаги масалалар ечилиши керак:

1) сонли дифференциаллаш формулаларини шундай танлаш керакки, улар ҳосилани яхши яқинлаштирисин ва бу формулада функциянинг тугун нуқталаридаги қийматлари қатнашсинг;

2) ҳосил бўлган система ечимининг мавжудлиги текширилсин;

3) бу системани ечиш методи кўрсатилсин;

4) ҳосил бўлган натижанинг аниқлиги баҳолансин.

9.3.2. Оддий дифференциал тенглама ва чегаравий шартларни алгебраик тенгламалар системаси билан алмаштириш. Биз бу ерда $[a, b]$ оралиқда (3.4) тугун нуқталарни танлаб, (3.1) дифференциал тенгламани фақат ички тугунларда қараймиз, яъни $x = x_i$ ($i = 1, 2, \dots, N-1$) ва (3.2) — (3.3) чегаравий шартларни эса мос равишда $x_0 = a$ ва $x_N = b$ нуқталарда қараймиз; (3.1) тенгламада $x = x_i$ деб оламиз:

$$u''(x_i) + p(x_i)u'(x_i) + q(x_i)u(x_i) = f(x_i), \quad (3.5)$$

$$i = 1, 2, \dots, N-1$$

ва бунда қатнашадиган $u'(x_i)$ ва $u''(x_i)$ ларни $u(x)$ функциянинг x_{i-1}, x_i, x_{i+1} нуқталардаги қиймати, яъни $u(x_{i-1}), u(x_i), u(x_{i+1})$ орқали ифодалаймиз. Бунинг учун x_i нуқта атрофида $u = u(x)$ функция $[a, b]$ оралиқда тўртинчи тартибли узлуксиз ҳосилага эга деб фараз қилиб, $u(x_{i-1})$ ва $u(x_{i+1})$ функцияларнинг Тейлор формуласи

бүйича ёйилмасини ёзамиз (қолдиқ ҳадни эса Лагранж формасида оламиз):

$$u(x_{i+1}) = u(x_i) + \frac{h}{1!} u'(x_i) + \frac{h^2}{2!} u''(x_i) + \frac{h^3}{3!} u'''(x_i) + \\ + \frac{h^4}{4!} u^{IV}(x_i + \theta h), \quad 0 < \theta < 1, \quad (3.6)$$

$$u(x_{i-1}) = u(x_i) - \frac{h}{1!} u'(x_i) + \frac{h^2}{2!} u''(x_i) - \frac{h^3}{3!} u'''(x_i) + \\ + \frac{h^4}{4!} u^{IV}(x_i - \theta_1 h), \quad 0 < \theta_1 < 1. \quad (3.7)$$

Бу формулалардан қуйидагиларга эга бўламиз:

$$\frac{u(x_{i+1}) - u(x_i)}{h} = u'(x_i) + O(h), \quad (3.8)$$

$$\frac{u(x_i) - u(x_{i-1})}{h} = u'(x_i) + O(h), \quad (3.9)$$

$$\frac{u(x_{i+1}) - u(x_{i-1})}{2h} = u'(x_i) + O(h^2). \quad (3.10)$$

Бу ифодаларнинг чап томони мос равища ўнг ҳосила, чап ҳосила ва марказий ҳосила дейилади. Шунга ўхшаш $u''(x_i)$ учун қуйидаги симметрик ифодага эга бўламиз:

$$\frac{u(x_{i+1}) - 2u(x_i) + u(x_{i-1})}{h^2} = u''(x_i) + O(h^2). \quad (3.11)$$

Энди (3.5) тенглиқда $u'(x_i)$ ва $u''(x_i)$ ларнинг ўрнига (3.10), (3.11) ларни қўйиб ва $O(h^2)$ ни ўнг томонга ўтказиб, қуйидагини ҳосил қиласиз:

$$\frac{u(x_{i+1}) - 2u(x_i) + u(x_{i-1})}{h^2} + p(x_i) \frac{u(x_{i+1}) - u(x_{i-1})}{2h} + \\ + q(x_i) u(x_i) = f(x_i) + O(h^2) \quad (3.12)$$

ёки

$$\left[1 - \frac{h}{2} p(x_i) \right] u(x_{i-1}) - \left[2 - h^2 q(x_i) \right] u(x_i) + \left[1 + \frac{h}{2} p(x_i) \right] u(x_{i+1}) = \\ = h^2 p(x_i) + O(h^4), \quad (3.13)$$

$i = 1, 2, \dots, N-1.$

Шунга ўшаш (3.8), (3.9) лардан фойдаланиб, (3.2), (3.3) чега-равий шартлар учун қуидагиларга эга бўламиз:

$$(\alpha_0 h - \alpha_1) u(x_0) + \alpha_1 u(x_1) = h\gamma_1 + O(h^2), \quad (3.14)$$

$$-\beta_1 u(x_{N-1}) + (\beta_1 + h\beta_0) u(x_N) = h\gamma_2 + O(h^2). \quad (3.15)$$

Энди (3.13) — (3.15) ларнинг ўнг томонида $O(h^4)$ ва $O(h^2)$ қолдиқ ҳадларни ташлаб юборамиз, натижада

$$\begin{aligned} & \left[1 - \frac{h}{2} p(x_i)\right] y_{i-1} - \left[2 - h^2 q(x_i)\right] y_i + \left[1 + \frac{h}{2} p(x_i)\right] y_{i+1} = \\ & = h^2 f(x_i), \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \end{aligned} \quad (3.16)$$

$$(\alpha_0 h - \alpha_1) y_0 + \alpha_1 y_1 = h\gamma_1, \quad (3.17)$$

$$-\beta_1 y_{N-1} + (\beta_1 + h\beta_0) y_N = h\gamma_2 \quad (3.18)$$

ҳосил бўлади.

Бу ерда y_i орқали $u(x)$ нинг тақрибий қиймати белгиланган. Кейинчалик қулай бўлиши учун қуидаги белгилашларни киритамиз:

$$\left. \begin{aligned} A_i &= 1 - \frac{h}{2} p(x_i), \quad C_i = 2 - h^2 q(x_i), \quad B_i = 1 + \frac{h}{2} p(x_i), \\ x_1 &= \frac{\alpha_1}{\alpha_1 - h\alpha_0}, \quad \vartheta_1 = \frac{h\gamma_1}{h\alpha_0 - \alpha_1}, \quad x_2 = \frac{\beta_1}{\beta_1 + h\beta_0}, \quad \vartheta_2 = \frac{h\gamma_2}{\beta_1 + h\beta_0}. \end{aligned} \right\} \quad (3.19)$$

Бу белгилашларда (3.16) — (3.18) системани қуидагича ёзиб оламиз:

$$\left. \begin{aligned} A_i y_{i-1} - C_i y_i + B_i y_{i+1} &= h^2 f_i, \\ y_0 &= x_1 y_1 + \vartheta_1, \\ y_N &= x_2 y_{N-1} + \vartheta_2. \end{aligned} \right\} \quad (3.20)$$

Бу системанинг матрицаси уч диагоналли бўлиб, қуидаги кўришишга эга:

$$\left[\begin{array}{cccccc} 1 & x_1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ A_1 & -C_1 & B_1 & 0 & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & A_{N-1} & -C_{N-1} \\ 0 & 0 & 0 & 0 & x_2 & 1 \end{array} \right].$$

Шуни таъкидлаш керакки, (3.16) ифода дифференциал тенгламани $O(h^2)$ хатолик билан, (3.17) ва (3.18) лар эса чегаравий шартларни $O(h)$ хатолик билан алмаштиради. Кўриниб турибдики, дифференциал тенглама чегаравий шартларга нисбатан каттароқ аниқликда алмаштирилади. Бундай аниқлик мақсадга мувофиқ бўлмай қолиши мумкин, у ҳолда $u'(a)$ ва $u'(b)$ аниқроқ формулалар билан алмаштирилади (5-боб 16-§ га қ.):

$$u'(x_0) = \frac{1}{3h} [-3u(x_0) + 4u(x_1) - u(x_2)] + \frac{h^2}{3} u''(\xi)$$

ва

$$u'(x_N) = \frac{1}{2h} [u(x_{N-2}) - 4u(x_{N-1}) + 3u(x_N)] + \frac{h^2}{3} u''(\xi).$$

Умуман олганда, қўшимча $x_{i-2}, x_{i+2}, x_{i-3}, x_{i+3}$ ва ҳ. к. тугунларда $u(x)$ функцияниң қийматини олиб, чегаравий масалани каттароқ аниқликда алмаштириш мумкин. Аммо бу алгебраик системани мурракблаштириб юборади, табийики, бундай системани сонли ечиш ҳам оғир масалага айланади. Шунинг учун ҳам ҳисоблаш амалиётида шундай системалар қараладики, уларнинг аниқлиги катта бўлмаса ҳам кўриниши содда бўлиши керак. Аниқликни ошириш учун h кичикроқ қилиб олинади. Шу сабабларга кўра, кўпинча (3.1) — (3.3) чегаравий масалани ечиш учун (3.20) кўринишдаги система олинади.

9.3.3. Максимум (принципи) ва уни чекли-айирмали тенгламалар системаси ечимининг мавжудлигини текширишга қўллаш. Олдинги банддаги (3.20) система ечимининг мавжудлигини кўрсатиш учун салмоқли бош диагоналга эга бўлган матрицалар ҳақидаги леммани қўллаш мумкин (6-боб 9-§ га қ.). Аммо биз бу ерда бошқача иш тутамиз. Аввало, максимум (принципи) ҳақидаги леммани келтирамиз. Бу принципнинг қўлланиш доираси анча кенг, у нафақат оддий ва хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларни ечиш натижасида ҳосил бўладиган (3.20) кўринишдаги системани текшириш учун, балки бу методларнинг яқинлашишини текшириш ва хатосини баҳолаш учун ҳам ишлатилади.

Фараз қиласлик, қуйидаги икки шарт бажарилган бўлсин:

$$1) \quad \frac{h}{2} \max_{a \leq x \leq b} |p(x)| < 1, \quad (3.21)$$

$$2) \quad q(x) \leq 0, \quad a \leq x \leq b. \quad (3.22)$$

Бу шартлар A_i, B_i, C_i коэффициентларнинг мусбатлигини таъминлайди.

Кейинги мулодазаларни соддалаштириш мақсадида (3.2) – (3.3) чегаравий шартларда $\alpha_1 = \beta_1 = 0$ деб оламиз, у ҳолда $x_1 = x_2 = 0$ бўлиб, (3.20) система қуидаги кўринишга эга бўлади:

$$\left. \begin{array}{l} A_i y_{i-1} - C_i y_i + B_i y_{i+1} = h f_i, \quad i = \overline{1, N-1}; \\ u_0 = \vartheta_1, u_N = \vartheta_2. \end{array} \right\} \quad (3.23)$$

Бу система ечимининг мавжудлигини кўрсатиш учун бунга мос келадиган

$$A_i y_{i-1} - C_i y_i + B_i y_{i+1} = 0, \quad i = \overline{1, N-1}, \quad y_0 = 0 \quad (3.24)$$

бир жинсли система фақат $y_0 = y_1 = \dots = y_N = 0$ тривиал ечимга эга эканлигини кўрсатишимиш керак, чунки бу ҳолда (3.24) системанинг детерминанти

$$D = \begin{vmatrix} -C_1 & B_1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ A_2 & -C_2 & B_2 & 0 & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & A_{N-2} & -C_{N-2} & B_{N-2} \\ 0 & 0 & 0 & 0 & A_{N-1} & -C_{N-1} \end{vmatrix}$$

нолдан фарқли бўлади. Аммо бу детерминант (3.23) системанинг ҳам детерминанти бўлиб, $D \neq 0$ тенгсизлик бу система ечимининг мавжуд ва ягоналигини таъминлайди.

Фараз қилайлик, қандайдир z_0, z_1, \dots, z_N сонлар берилган бўлиб, $z_i \neq \text{const}$ бўлсин. Ушбу айирмали операторни киритамиз:

$$\Lambda(z_i) \equiv A_i z_{i-1} - C_i z_i + B_i z_{i+1}, \quad i = 1, 2, \dots, N+1.$$

1-лемма (максимум принципи). Агар (3.21), (3.22) шартлар баражариска ва $i = 1, 2, \dots, N-1$ учун

$$\Lambda(z_i) \geq 0 \quad (\Lambda(z_i) \leq 0)$$

бўлса, у ҳолда z_0, z_1, \dots, z_N сонлар орасида z_0 ёки z_N энг катта мусбат қийматга (энг кичик манфий қийматга) эга бўлиши мумкин.

Исботи. Айтайлик,

$$\Lambda(z_i) \geq 0, \quad i = 1, 2, \dots, N-1$$

тенгсизликлар ўринли бўлсин. Тескарисини фараз қиласиз, айтайлик, z_i лар ўзининг энг катта мусбат қиймати M ни $i = k$ ($1 \leq k \leq N - 1$) бўлганда қабул қиласин, яъни $\max_{1 \leq i \leq N-1} z_i = z_k = M$ бўлиб, z_{k+1} ёки z_{k-1} сонларнинг ҳеч бўлмаганда бирортаси M дан кичик бўлсин. У ҳолда

$$\begin{aligned}\Lambda(z_k) &= A_k z_{k-1} - C_k z_k + B_k z_{k+1} = \\ &= \left[1 - \frac{h}{2} p(x_k)\right] z_{k-1} - \left[2 - h^2 q(x_k)\right] M + \left[1 + \frac{h}{2} p(x_k)\right] z_{k+1} < \\ &< \left[1 - \frac{h}{2} p(x_k)\right] M - \left[2 - h^2 q(x_k)\right] M + \left[1 + \frac{h}{2} p(x_k)\right] M = \\ &= h^2 q(x_k) M \leq 0,\end{aligned}$$

чунки лемма шартига кўра A_k, B_k, C_k коэффициентлар мусбат бўлиб, z_{k+1} ёки z_{k-1} сонлардан ҳеч бўлмаганда бири M дан кичик. Демак, $\Lambda(z_k) < 0$. Бу эса лемма шартига зиддир. Бундан эса бизнинг фаразимизнинг нотўғрилиги ва энг катта мусбат қиймат фақат z_0 ёки z_N бўлиши мумкинлиги келиб чиқади. Лемманинг тасдиги $\Lambda(z_i) \leq 0$ учун ҳам худди шунга ўхшаш исботланади. Энди (3.24) системанинг фақат тривиал ечимга эга эканлигини кўрсатамиз. Яна тескарисини фараз қилиб, бу система нолдан фарқли ечимга эга деб ҳисоблаймиз, яъни y_1, y_2, \dots, y_{N-1} сонларнинг орасида ҳеч бўлмаганда биттаси нолдан фарқли бўлсин. Бу ерда ҳам (3.21), (3.22) шартлар бажарилган деб фараз қиласиз ва бундан ташқари, барча $i = 1, 2, \dots, N-1$ учун $\Lambda(y_i) = 0$ тенгликлар ўринлилигини ҳисобга оламиз. Шунинг учун ҳам лемманинг тасдигига кўра y_i сонларнинг энг катта мусбат қиймати (энг кичик манфий қиймати) фақат y_0 ва y_N бўлиши мумкин. Лекин $y_0 = y_N = 0$, демак, y_1, y_2, \dots, y_{N-1} лар нолга тенг бўлиши керак. Шундай қилиб, (3.24) система фақат тривиал ечимга эга бўлиб, (3.23) система ягона ечимга эга.

9.3.4. Айирмали ҳайдаш методи ва унинг турғунлиги. Биз 4-бобда умумий кўринишдаги матрицага эга бўлган N -тартибли системани Гаусснинг номаълумларни йўқотиш методи билан ечишда $O(N^3)$ миқдорда арифметик амаллар бажарилишини кўрган эдик. Агар матрицаси уч диагоналдан иборат бўлган (3.20) системани ечишда Гаусс методи бўйича тузилган стандарт дастурга мурожаат қилсан, ЭҲМ $O(N^3)$ миқдорда амал бажаради. Аммо (3.20) системада нолдан фарқли элементларнинг миқдори $O(N)$. Шунинг учун $0(N^3)$ миқдордаги амалдан $O(N)$ таси *мазмундор амал* бўлиб, қолган $O(N^3)$ таси *мазмунсиз амалdir*, чунки улар нолни бирор сонга кўпайтириш (бўлиш) ва нолни нолга қўшиш (айриш) дан иборат. Демак, (3.20) системани Гаусс методи бўйича тузилган стандарт дастур ёрдамида

ешиш ортиқча амал бажаришга олиб келиб, мақсадға мұвоғиқ бўлмайди.

Ўтган асрнинг эллигинчи йилларида бу нұқсондан қтулиш мақсадида уч диагоналли матрицага әга бўлган чизиқли алгебраик тенгламалар системасини ешиш учун Гаусс методининг шундай варианти ишлаб чиқилдики, у матрицанинг фақат нолдан фарқли элементлари устида амал бажаради. Бу вариант ҳайдаш методи деган ном олди. Ҳайдаш методида арифметик амалларнинг сони $O(N)$ га тенг. Ҳозирги вақтда ҳайдаш методининг ўзи хилма-хил варианtlарга әга ва улар хилма-хил масалаларни ешишга мўлжалланган [46].

Шундай қилиб,

$$A_i y_{i-1} - C_i y_i + B_i y_{i+1} = h^2 f_i, \quad i = 1, 2, \dots, N-1 \quad (3.25)$$

айирмали тенгламалар системаси ва

$$y_0 = x_1 y_1 + \vartheta_1, \quad y_N = x_2 y_{N-1} + \vartheta_2 \quad (3.26)$$

чегаравий шартлар берилган бўлсин. Бу ерда $A_i, B_i, C_i, f_i, x_1, x_2, \vartheta_1, \vartheta_2$ берилган сонлар. Биз (3.25) системанинг ечимини қуидаги

$$y_{i+1} = \alpha_{i+1} y_i + \beta_{i+1}, \quad i = 0, 1, \dots, N-1 \quad (3.27)$$

кўринишда излаймиз, бу ерда α_{i+1} ва β_{i+1} ҳозирча номаълум сонлар. (3.27) тенгликдан қуидагиларга әга бўламиз:

$$\begin{aligned} y_i &= \alpha_i y_{i-1} + \beta_i, \\ y_{i+1} &= \alpha_{i+1} y_i + \beta_{i+1} = \alpha_i \alpha_{i+1} y_{i-1} + \alpha_{i+1} \beta_i + \beta_{i+1}. \end{aligned}$$

Бу ифодаларни (3.25) тенгламага қўйсак,

$$[A_i - \alpha_i (C_i - B_i \alpha_{i-1})] y_{i-1} + [\beta_i (B_i \alpha_{i+1} - C_i) + B_i \beta_{i+1} - h^2 f_i] = 0$$

келиб чиқади. Кўриниб турибдики, агар

$$A_i - \alpha_i (C_i - B_i \alpha_{i+1}) = 0, \quad \beta_i (B_i \alpha_{i+1} - C_i) + B_i \beta_{i+1} = h^2 f_i$$

тенгликлар бажарилса, у ҳолда (3.25) тенглик ўринли бўлади.

Шундай қилиб, α_i ва β_i ларни топиш учун ушбу рекуррент формулаларга әга бўламиз:

$$\alpha_i = \frac{A_i}{C_i - B_i \alpha_{i+1}}, \quad \beta_i = \frac{B_i \beta_{i+1} - h^2 f_i}{C_i - B_i \alpha_{i+1}}, \quad i = 1, 2, \dots, N-1;$$

α_N ва β_N миқдорларни эса (3.26) чегаравий шартдан ва (3.27) тенгликда $i = N - 1$ бўлганда ҳосил қиласиз:

$$\alpha_N = x_2, \beta_N = \vartheta_2.$$

(3.27) формула ёрдамида ҳисоблашни бажариш учун y_0 нинг қийматини топиш керак, бу эса (3.26) чегаравий шартдан ва (3.27) тенгликдан $i = 0$ бўлганда ҳосил бўлади:

$$y_0 = \frac{x_1\beta_1 + \vartheta_1}{1 - x_1\alpha_1}.$$

Шундай қилиб, (3.25) — (3.26) чегаравий масаланинг аниқ ечи мини топиш учун ушбу ҳайдаш методи деб аталувчи алгоритмга эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \alpha_i &= \frac{A_i}{C_i - B_i\alpha_{i+1}}, \quad \beta_i = \frac{B_i\alpha_{i+1} - h^2 f_i}{C_i - B_i\alpha_{i+1}}, \\ i &= 1, 2, \dots, N - 1; \\ \alpha_N &= x_2, \quad \beta_N = \vartheta_2, \\ y_{i+1} &= \alpha_{i+1}y_i + \beta_{i+1}, \quad i = 0, 1, \dots, N - 1, \\ y_0 &= (\vartheta_1 + x_1\alpha_1)/(1 - x_1\alpha_1). \end{aligned} \tag{3.28}$$

Бу ерда y_i лар чегаранинг чап нуқтасидан бошлиб кетма-кет топилади, шунинг учун ҳам (3.28) формулалар чандан ҳайдаш формулалари дейилади. Шунга ўхшаш ўнгдан ҳайдаш формулаларини ҳам чиқариш мумкин:

$$\left. \begin{aligned} \xi_{i+1} &= \frac{B_i}{C_i - \xi_i A_i}, \quad \eta_{i+1} = \frac{\eta_i A_i - h^2 f_i}{C_i - \eta_i A_i}, \quad i = 1, 2, \dots, N - 1; \\ \xi_1 &= x_1, \quad \eta_1 = \vartheta_1, \\ y_i &= \xi_{i+1}y_{i+1} + \eta_{i+1}, \quad i = 0, 1, \dots, N - 1; \\ y_N &= (\vartheta_2 + x_2\eta_N)/(1 - x_2\xi_N). \end{aligned} \right\} \tag{3.29}$$

Айрим ҳолларда чандан ва ўнгдан ҳайдаш методларининг комбинациясини олиб, қарама-қарши ҳайдаш методи деб аталувчи методни ишлатиш маъқулдир.

I-машқ. (3.29) ўнгдан ҳайдаш формулалари исботлансан.

Агар α_i коэффициентлар модули билан бирдан кичик бўлса, у ҳолда (3.28) ҳайдовчи формулалар турғун деб аталади.

Бундай ҳолда (3.27) рекуррент формулалар бүйича ҳисоблаш олиб борилганда келиб чиқадиган яхлитлаш хатоликлари ўсмайди.

Теорема. Агар қуйидаги шартлар

$$\begin{aligned} A_i > 0, \quad B_i > 0, \quad C_i \geq A_i + B_i, \quad i = 1, 2, \dots, N-1; \\ 0 \leq x_1, \quad x_2 < 1 \end{aligned} \quad (3.30)$$

бажарилса, у ҳолда ҳайдашни бажариш мумкин ва у турғун бўлади.

Исботи. Ҳақиқатан ҳам, $0 \leq \alpha_N = x_2 < 1$ эканлиги теорема шартидан келиб чиқади. Фараз қиласлик, $0 \leq \alpha_{i+1} < 1$ бўлсин, у ҳолда

$$0 < \alpha_i = \frac{A_i}{C_i - B_i \alpha_{i+1}} = \frac{A_i}{(C_i - B_i - A_i) + A_i + (1 - \alpha_{i+1}) B_i} < 1$$

бўлади, чунки сурат ва маҳражнинг ҳадлари мусбат бўлиб, маҳраж суратдан катта. Шундай қилиб, барча $i = 1, 2, \dots, N-1$ учун $0 < \alpha_i < 1$. Энди $0 \leq x_1 < 1$ шарт $0 < \alpha_1 < 1$ шарт билан бирга y_θ ни аниқлайдиган формулада маҳражнинг нолдан фарқлилигини таъминлайди. Шуни исбот қилиш керак эди.

Эслатма. Шуни ҳам таъкидлаш керакки, x_1 га қўйилган шартларни юмшатиш мумкин. Масалан, агар (3.30) шартлар ўрнига ушбу

$$\begin{aligned} A_i > 0, \quad B_i > 0, \quad C_i \geq A_i + B_i, \quad C_i \neq A_i + B_i, \\ 0 \leq x_1, \quad x_2 < 1 \end{aligned} \quad (3.31)$$

ёки

$$\begin{aligned} A_i > 0, \quad B_i > 0, \quad C_i \geq A_i + B_i, \quad 0 \leq x_1, \quad x_2 < 1, \\ x_1 + x_2 \leq 2 \end{aligned} \quad (3.32)$$

шартлар бажарилса, у ҳолда теореманинг тасдиги ўринлилигича қолади.

2-машқ. (3.31) шартлар бажарилганда ҳайдаш методининг турғунлиги исботлансин.

3-машқ. (3.32) шартлар бажарилганда ҳайдаш методининг турғунлиги кўрсатилсин.

9.3.5. Чекли-айирмали методнинг яқинлашиши. Асосий ғоя туушнарли бўлиши учун чегаравий шарти энг содла бўлган ушбу чегаравий масалани қарамаймиз:

$$\begin{aligned} L(u) \equiv u'' + p(x)u' + q(x)u = f(x), \\ u(a) = \gamma_1, \quad u(b) = \gamma_2. \end{aligned} \quad (3.33)$$

Олдингидек фараз қилайлик, $u(x)$ ечим $[a, b]$ да түрттинчи тартибли узлуксиз ҳосилага эга бўлсин. У ҳолда (3.6), (3.7) формула-лардан

$$\frac{u(x_{i+1}) - 2u(x_i) + u(x_{i-1})}{h^2} = u''(x_i) + \frac{h^2}{12} u'''(x_i + \theta h), |\theta| < 1,$$

$$\frac{u(x_{i+1}) - u(x_{i-1})}{2h} = u'(x_i) + \frac{h^2}{6} u''(x_i + \theta_1 h), |\theta_1| < 1$$

ҳосил бўлади. Энди 9.3.3 дагидек

$$\Lambda(z_i) \equiv A_i z_{i-1} - C_i z_i + B_i z_{i+1}$$

деб оламиз, бу ерда A_i, C_i, B_i коэффициентлар (3.19) формулалар билан аниқланади.

Фараз қилайлик, $u(x)$ — чегаравий масаланинг изланаётган ечи-ми бўлсин. У ҳолда юқоридаги ифодаларни (3.12) га қўйсак,

$$\frac{1}{h^2} \Lambda(u(x_i)) = f_i + R_i \quad (3.34)$$

ҳосил бўлади, бу ерда $f_i = f(x_i)$,

$$R_i = \frac{h^2}{12} [u''(x_i + \theta h) + 2p(x_i)u''(x_i + \theta_1 h)].$$

Аммо A_i, C_i, B_i коэффициентлар f_i ни яхлитлаш билан ҳисобланади, шунинг учун ҳам реал ҳисобланадиган y_i лар ўрнига \tilde{y}_i тақри-бий қийматлар

$$\frac{1}{h^2} \Lambda(\tilde{y}_i) = f_i - \alpha_i, \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \quad (3.35)$$

$$\tilde{y}_0 = \gamma_1, \quad \tilde{y}_N = \gamma_2$$

муносабатларни қаноатлантиради, бу ерда α_i яхлитлаш ҳисобидан ҳосил бўлган хатолик. Ечимнинг аниқ қиймати билан унинг тақри-бий қиймати орасидаги фарқни

$$\varepsilon_i = u(x_i) - \tilde{y}_i$$

деб белгилаймиз, $|\varepsilon_i|$ ни баҳолаймиз ва қайси ҳолларда яқинлашишини аниқлаймиз. Энди (3.34), (3.35) формулалардан фойдаланиб, ε_i ни аниқлаш учун

$$\begin{aligned}\Lambda(\varepsilon_i) &= h^2(R_i + \alpha_i), \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \\ \varepsilon_0 &= 0, \quad \varepsilon_N = 0\end{aligned}\tag{3.36}$$

системага эга бўламиз.

Биз $|\varepsilon_i|$ ни баҳолаш учун шундай $V(x)$ функция қурамизки, у $|\varepsilon_i|$ учун мажоранта бўлсин, яъни

$$|\varepsilon_i| \leq V(x_i), \quad V(x) \geq 0.$$

Мажоранта қуриш учун қуйидаги леммадан фойдаланамиз: Фараз қилайлик, t_0, t_1, \dots, t_N , ва $T_0, T_1, \dots, T_N (T_i \geq 0)$ қандайдир сонлар бўлсин.

Л е м м а (мажоранта ҳақида). Фараз қилайлик, қуйидаги шартлар бажарилсин:

- 1) $\frac{h}{2} \max |p(x)| < 1;$
- 2) $q(x) \leq 0;$
- 3) $\Lambda(T_i) \leq -|\Lambda(t_i)|, \quad i = 1, 2, \dots, N-1;$
- 4) $|t_0| \leq T_0, |t_N| \leq T_N.$

У ҳолда

$$|t_i| \leq T_i, \quad i = 1, 2, \dots, N-1.$$

И с б о т и. Ушбу $t_i + T_i$ йигиндини қараймиз. Лемманинг учинчи шартига кўра

$$\Lambda(t_i + T_i) = \Lambda(t_i) + \Lambda(T_i) \leq 0.$$

Максимум принципи ҳақидаги леммага кўра $t_i + T_i$ сонлар орасида энг кичик манфий қийматни $t_0 + T_0$ ёки $t_N + T_N$ қабул қилиши мумкин. Лемманинг тўртингчи шартига кўра бу сонлар манфий эмас, демак, барча i учун $t_i + T_i \geq 0$. Шунга ўхшаш $T_i - t_i \geq 0$ эканлигини кўрсатиш мумкин. Охирги иккита тенгиззлик кўрсатадики, $-T_i \leq t_i \leq T_i$ ёки $|t_i| \leq T_i$. Лемма исботланди.

Энди ёрдамчи масалани қараймиз:

$$\begin{aligned}L(u)^o V'' + p(x)V' + q(x)V &= -1, \\ V(a) &= 0, \quad V(b) = 0\end{aligned}$$

ва унинг ечимини $\tilde{V}(x)$ деб белгилаймиз. Барча $a < x < b$ учун $\tilde{V}(x) > 0$ эканлигини кўрсатамиз. Ҳақиқатан ҳам, агар (a, b) да

$V(x) \leq 0$ тенгсизликни қаноатлантирадиган нүқталар топилса, у ҳолда $V(x)$ функция $[a, b]$ да узлуксиз бўлганлиги учун шу оралиқнинг бирор ξ нүқтасида ўзининг мусбат бўлмаган минимумига эришади. Бу ҳолда $\tilde{V}''(\xi) \geq 0$, $\tilde{V}'(\xi) = 0$, $\tilde{V}(\xi) < 0$ ва $q(\xi) \leq 0$ бўлганлиги учун биз $L[\tilde{V}(\xi)] \geq 0$ тенгсизликка эга бўлар эдик. Бу эса қарама-қаршиликка олиб келади, чунки $\tilde{V}(x)$ функция $L(\tilde{V}) = -1$ тенгламанинг ечимиидир. Демак, барча $x \in (a, b)$ учун $\tilde{V}(x) > 0$.

Энди

$$W(x) = \tau V(x)$$

функцияни киритиб, τ мусбат параметрни шундай танлаймизки, $W(x_i)$ сонлар $|\varepsilon_i|$ лар учун мажоранта бўлсин. Бунинг учун $u(x)$ функция $L(u) = f(x)$ тенгламанинг ечими деб фараз қилиб, (3.34) формулани

$$\frac{1}{h^2} \Lambda[u(x_i)] = L[u(x_i)] + R_i(u)$$

кўринишда ёзиб оламиз. Шунга ўхшаш $W(x)$ учун

$$\frac{1}{h^2} \Lambda(W(x_i)) = L(W(x_i)) + R_i(W) = -\tau + R_i(W)$$

ни ҳосил қиласиз, бу ерда

$$R_i(W) = \frac{\tau h^2}{12} [W^{IV}(x_i + \theta h) + 2P(x_i)W''(x_i + \theta_1 h)],$$

$$|\theta| < 1, |\theta_1| < 1.$$

Демак,

$$\Lambda(W(x_i)) = -\tau h^2 \left[1 - \frac{h^2}{12} W^{IV}(x_i + \theta h) - 2P(x_i)W''(x_i + \theta_1 h) \right]. \quad (3.37)$$

Куйидаги белгилашларни киритамиз:

$$P = \max_{a \leq x \leq b} |p(x)|, M_3 = \max_{a \leq x \leq b} |W'''(x)|,$$

$$M_4 = \max_{a \leq x \leq b} |W^{IV}(x)|, M = \frac{1}{12} M_4 + \frac{1}{6} P M_3.$$

Буларни эътиборга олиб, (3.37) дан қуйидагиларга эга бўламиз:

$$\Lambda(W(x_i)) \leq -\tau h^2 \left(1 - \frac{h^2}{12} M_4 - \frac{h^2}{6} P M_3 \right) = -\tau h^2 (1 - h^2 M),$$

бунда h қадамни $1 - h^2 M > 0$ тенгсизликни қаноатлантирадиган қилиб оламиз. Шундай қилиб,

$$\begin{aligned} \Lambda(W(x_i)) &\leq -\tau h^2 (1 - h^2 M), \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \\ W(x_0) &= W(x_N) = 0. \end{aligned} \tag{3.38}$$

Энди (3.36) дан күрамизки,

$$|\Lambda(\varepsilon_i)| \leq h^2 (h^2 \tilde{M} + \delta), \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \tag{3.39}$$

бунда

$$\begin{aligned} \tilde{M} &= \frac{1}{12} \tilde{M}_4 + \frac{1}{6} P \tilde{M}_3, \quad \tilde{M}_3 = \max_{a \leq x \leq b} |u'''(x)|, \\ \tilde{M}_4 &= \max_{a \leq x \leq b} |u^{IV}(x)|, \quad |\alpha_i| \leq \delta. \end{aligned}$$

Агар биз τ параметрни

$$\Lambda(W(x_i)) \leq -|\Lambda(\varepsilon_i)|$$

тенгсизликни қаноатлантирадиган қилиб танлаб олсак, у ҳолда $\varepsilon_i = \varepsilon_N = 0$ ҳисобга олинганда мажоранта ҳақидағи леммани құллашмиз мүмкін. Бунинг учун (3.38) ва (3.39) тенгсизликтарға күра

$$-\tau h^2 (1 - h^2 M) \leq -h^2 (h^2 \tilde{M} + \delta)$$

ёки

$$\tau \geq \frac{\tilde{M}h^2}{1-h^2M} + \frac{\delta}{1-h^2M}.$$

Шундай тенгсизликни қаноатлантирадиган τ учун 2-леммадан

$$|\varepsilon_i| \leq W(x_i) = \tau V(x_i)$$

ёки

$$|\varepsilon_i| \leq \left(\frac{\tilde{M}h^2}{1-h^2M} + \frac{\delta}{1-h^2M} \right) V(x_i), \quad i = 0, 1, \dots, N \tag{3.40}$$

бағытта эга бўламиз; $[a, b]$ оралиқда $V(x)$ узлуксиз бўлганлиги учун у чегаралангандир.

Шунинг учун ҳам, агар $h \rightarrow 0$ да $\delta \leq \delta_0 h^2$ бўлса, у ҳолда (3.40) тенгсизликдан $\varepsilon(h) = \max_{0 \leq i \leq N} |\varepsilon_i| = 0(h^2)$ келиб чиқади.

Теорема. Фараз қилаілік,

$$u'' + p(x)u' + q(x)u = f(x), u(a) = \gamma_1, u(b) = \gamma_2$$

чегаравий масаланың $u(x)$ ечими $[a, b]$ оралиқда түртінчи тартибли узлуксиз ҳосилага әга бўлсин ва қуийдаги шартлар бажарилсин:

$$1) \frac{h}{2} \max |p(x)| < 1, \quad 2) q(x) \leq 0, \quad 3) \delta \leq \delta_0 h^2.$$

У ҳолда қаралаётган чегаравий масала учун айирмали метод $O(h^2)$ аниқликда текис яқинлашади.

Эслатма. Агар $\alpha_0 \alpha_1 \leq 0$ ва $\beta_0 \beta_1 \geq 0$ тенгсизликлар ўринли бўлса, теорема (3.1)–(3.3) чегаравий масала учун ҳам ўринли бўлади.

Бу ва бунга ўхшаш теоремаларнинг нұқсони шундан иборатки, унда номаълум ечимнинг учинчи ва түртінчи ҳосилалари қатнашади. Одатда, бу ҳосилаларни баҳолаш оғир масала. Шунинг учун ҳам бу теорема факат назарий аҳамиятта эга.

Машқ. Ушбу чегаравий масала

$$\begin{aligned} u'' - 2xu' - 2u &= -4x, \\ u(0) = 1, u(1) &= 1 + e = 3,718282 \end{aligned}$$

юқорида келтирилган ҳайдаш методининг иккала варианти ёрдамида тақрибий ечилсин ва натижа $u(x) = 1 + e^{x^2}$ аниқ ечимнинг қийматлари билан солиштирисин.

9.3.6. Чекли-айирмали метод ёрдамида иккінчи тартибли чизиқли бўлмаган чегаравий масалани ечиш. Қуийдаги чизиқли бўлмаган

$$u'' = f(x, u, u') \quad (3.41)$$

дифференциал тенглама ва

$$\alpha_0 u(a) - \alpha_1 u'(a) = \gamma_1, \beta_0 u(b) - \beta_1 u'(b) = \gamma_2 \quad (3.42)$$

чегаравий шартлар берилган бўлиб, бунда $\alpha_0, \alpha_1, \beta_0, \beta_1$ бир хил ишорага әга. Шу билан бирга, фараз қилайлик, $f(x, y, z)$ функция $Oxyz$ фазонинг y ва z ларга нисбатан қабариқ бўлган бирор G соҳасида узлуксиз функция бўлсин.

Олдингидек

$$x_i = a + ih \quad (i = 0, 1, \dots, N, (b - a)h = N)$$

тугунлар ёрдамида $[a, b]$ оралиқни N та тенг бўлакка бўлиб, (3.41) тенглама ва (3.42) чегаравий шартларни тақрибий равищда алмаштириб, $(N + 1)$ та y_0, y_1, \dots, y_N номаълумларга нисбатан ушбу

$$\left. \begin{aligned} \frac{y_{i+1}-2y_i+y_{i-1}}{h^2} &= f\left(x_i, y_i, \frac{y_{i+1}-y_{i-1}}{2h}\right), \quad i = 1, 2, \dots, N-1 \\ \alpha_0 y_0 - \alpha_1 \frac{y_1-y_0}{h} &= \gamma_1, \quad \beta_0 y_N + \beta_1 \frac{y_N-y_{N-1}}{h} = \gamma_2 \end{aligned} \right\} \quad (3.43)$$

($N + 1$) та чизиқли бүлмаган тенгламалар системасини ҳосил қила-миз. Қыйидаги белгилашларни киритамиз:

$$\left. \begin{aligned} R_0(y) &= \alpha_0 y_0 - \alpha_1 \frac{y_1-y_0}{h}, \\ R_N(y) &= \beta_0 y_N + \beta_1 \frac{y_N-y_{N-1}}{h}. \end{aligned} \right\} \quad (3.44)$$

Юқоридаги (3.43) системани ечиш учун итерация методини қыйида-ги схема бўйича қўллаймиз:

$$\left. \begin{aligned} \frac{y_{i+1}^{(j+1)}-2y_i^{(j+1)}+y_{i-1}^{(j+1)}}{h^2} &= f\left(x_i, y_i, \frac{y_{i+1}^{(j)}-y_{i-1}^{(j)}}{2h}\right), \\ i &= 1, 2, \dots, N-1 \\ R_0\left[y^{(j+1)}\right] &= \gamma_1, \quad R_N\left[y^{(j+1)}\right] = \gamma_2. \end{aligned} \right\} \quad (3.45)$$

Бу ерда юқоридаги j индекс итерациянинг номерини билдиради. Итерациянинг ҳар бир қадамида чизиқли алгебраик тенгламалар системасини ечишга тўғри келади. Бу система маҳсус кўринишга эга бўлганлиги учун унинг ечимини ошкор кўринишда ёзиш мумкин (бунинг исботини [7] дан қаранг):

$$\begin{aligned} y_i^{(j+1)} &= \frac{h}{\Delta} \left[\beta_0 \gamma_1 (b-a) + \beta_1 \gamma_1 + \alpha_1 \gamma_2 \right] + \\ &+ \frac{i}{\Delta} (\alpha_0 \gamma_2 - \beta_0 \gamma_1) + h^2 \sum_{k=1}^{N-1} g_{ik} f_k^{(j)}, \end{aligned} \quad (3.46)$$

$$f_k^{(j)} = f\left(x_k, y_k^{(j)}, \frac{y_{k+1}^{(j)}-y_{k-1}^{(j)}}{2h}\right),$$

бунда $a, b, \alpha_0, \alpha_1, \beta_0, \beta_1, \gamma_1, \gamma_2$ — маълум сонлар бўлиб, Δ ва g_{ik} қыйидаги формулалар билан ҳисобланади:

$$\begin{aligned} \Delta &= \frac{1}{h} \left[\alpha_0 \beta_0 (b-a) + \alpha_0 \beta_1 + \alpha_1 \beta_0 \right], \\ g_{ik} &= \begin{cases} \frac{1}{\Delta} \left(i \alpha_0 + \frac{\alpha_1}{h} \right) \left(k \beta_0 - \beta_0 N - \frac{\beta_1}{h} \right) & (i \leq k), \\ \frac{1}{\Delta} \left(k \alpha_0 + \frac{\alpha_1}{h} \right) \left(i \beta_0 - \beta_0 N - \frac{\beta_1}{h} \right) & (i \geq k). \end{cases} \end{aligned} \quad (3.47)$$

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, (3.47) формулада g_{ik} лар итерация номерига боғлиқ әмас, шунинг учун уларни бир марта ҳисоблаб қўйиш кифоядир.

Қаралаётган методнинг яқинлашишини текшириш анча мурракаб иш бўлиб, $R(x, y, z)$ функция G соҳада y ва z ларга нисбатан

$$|R(x, y, z) - f(x, \bar{y}, \bar{z})| \leq L_1 |y - \bar{y}| + L_2 |z - \bar{z}|$$

Липшиц шартини қаноатлантирган ҳол учун бундай тадқиқот [7] да келтирилган.

9.4-§. КОЛЛОКАЦИЯ МЕТОДИ

9.4.1. Чизиқли ҳол. Олдинги бандда қараб чиқилган чекли-айирмали методлар универсал бўлиб, ечимнинг дискрет нуқталардаги жадвалини беради. Аммо физика ва механика масалаларини ечишда баъзан ечимни аналитик кўринишда топиш керак бўлиб қолади. Одатда, бундай ҳолда ечимнинг катта аниқлиги талаб қилинмайди, аммо аниқ ечим ўрнига қандайдир функцияни топиш талаб қилинадики, у чегаравий шартларни аниқ қаноатлантиради ва дифференциал тенглама билан боғлиқ бўлган қандайдир шартларни қаноатлантиради. Бундай муносабатлар шундай тузиладики, уларни қаноатлантирадиган функция тақрибий равишда берилган дифференциал тенгламани ҳам қаноатлантиради. Бу муносабатлар ҳар хил методларда ҳар хил олинади, уларнинг асосийлари билан вариацион методларни қараганда танишиб чиқамиз. Биз бу ерда *коллокация методи* билан танишиб чиқамиз.

Фараз қиласайлик, қуйидаги чегаравий масала берилган бўлсин:

$$L(u) \equiv u'' + p(x)u' + q(x)u = f(x), \quad (4.1)$$

$$\left. \begin{aligned} \Gamma_1(u) &\equiv \alpha_0 u(a) + \alpha_1 u'(a) = \gamma_1, |\alpha_0| + |\alpha_1| \neq 0, \\ \Gamma_2(u) &\equiv \beta_0 u(b) + \beta_1 u'(b) = \gamma_2, |\beta_0| + |\beta_1| \neq 0. \end{aligned} \right\} \quad (4.2)$$

Базис функциялар деб аталувчи ушбу

$$Y_0(x), Y_1(x), \dots, Y_n(x) \quad (4.3)$$

чизиқли эркли функцияларни шундай танлаймизки, улар орасида $Y_0(x)$ бир жинсли бўлмаган

$$\Gamma_1(Y_0) = \gamma_1, \quad \Gamma_2(Y_0) = \gamma_2 \quad (4.4)$$

чегаравий шартларни қаноатлантириб, қолганлари $Y_i(x)$ ($i = \overline{1, n}$) эса бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантирисин:

$$\Gamma_1(Y_i) = 0, \quad \Gamma_2(Y_i) = 0 \quad (i = \overline{1, n}). \quad (4.5)$$

Хусусий ҳолда (4.4) чегаравий шартлар бир жинсли бўлса ($\gamma_1 = \gamma_2 = 0$), у ҳолда $Y_0(x) \equiv 0$ деб олиб, фақат қуидаги

$$Y_1(x), Y_2(x), \dots, Y_n(x)$$

системани қараш мумкин.

Энди (4.1), (4.2) чегаравий масаланинг ечимини базис функцияларнинг қуидаги чизиқли комбинацияси шаклида қидирамиз:

$$u(x) = Y_0(x) + \sum_{i=1}^n c_i Y_i(x). \quad (4.6)$$

Бу ҳолда $u(x)$ (4.2) чегаравий шартларни қаноатлантиради. Ҳақиқатан ҳам, чегаравий шартлар чизиқли бўлганлиги сабабли

$$\Gamma_1(u) = \Gamma_1(Y_0) + \sum_{i=1}^n c_i \Gamma(Y_i) = \gamma_1 + \sum_{i=1}^n c_i \cdot 0 = \gamma_1.$$

Шунга ўхшаш

$$\Gamma_2(u) = \gamma_2.$$

Энди (4.6) ни (4.1) га кўйиб, қуидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} R(x, c_1, c_2, \dots, c_n) &\equiv L(u) - f(x) = \\ &= L(Y_0) - f(x) + \sum_{i=1}^n c_i L(Y_i). \end{aligned} \quad (4.7)$$

Агар c_i ($i = \overline{1, n}$) ларнинг бирор қийматида

$$R(x, c_1, c_2, \dots, c_n) = 0, \quad a \leq x \leq b$$

бўлса, у ҳолда $u(x)$ функция (4.1), (4.2) чегаравий масаланинг ечими бўлади. Аммо, умуман олганда, коэффициентларни бундай

тандаб олиш кўпинча мумкин бўлмайди. Шунинг учун ҳам $R(x, c_1, c_2, \dots, c_n)$ функцияниң коллокация (устма-уст тушиш) нуқталари деб аталувчи, етарлича зич олинган x_1, x_2, \dots, x_n нуқталаридаги $R(x, c_1, c_2, \dots, c_n) = 0$ тенгликнинг бажарилиши талаб қилинади. Шундай нуқталарда (4.1) дифференциал тенглама аниқ бажарилади. Натижада ушбу чизикли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиз:

$$\left. \begin{array}{l} R(x_1, c_1, c_2, \dots, c_n) = 0, \\ \dots \\ R(x_n, c_1, c_2, \dots, c_n) = 0. \end{array} \right\} \quad (4.8)$$

Агар (4.8) система ечимга эга бўлса, у ҳолда бу системадан c_1, c_2, \dots, c_n коэффициентларни аниқлаб, чегаравий масаланинг ечимини (4.6) кўринишда топамиз.

(4.8) система ягона ечимга эга бўлиши учун $Y_i(x) (i = \overline{1, n})$ қуидаги шартларни қаноатлантириши керак:

1) бу функциялар чизикли эркли бўлиши керак;

2) агар $p(x), q(x), f(x)$ функциялар $[a, b]$ да узлуксиз бўлса, у ҳолда $[a, b]$ да $Y_i(x)$ функциялар биринчи ва иккинчи тартибли узлуксиз ҳосилага эга бўлиши керак;

3) $Y_1(x), Y_2(x), \dots, Y_n(x)$ функциялар ёрдамида ҳосил қилинган система $L(Y_1(x)), L(Y_2(x)), \dots, L(Y_n(x))$ ихтиёрий ва бир-биридан фарқли равишда тандаб олинган x_i нуқталар учун Чебишел системасини ташкил этиши керак.

Чебишел системасининг таърифини келтирамиз: $\varphi_i(x) (i = 1, 2, \dots, n)$ функциялар $[a, b]$ да Чебишел системасини ташкил этади дейилади, агар $[a, b]$ оралиқдан олинган бир-биридан фарқли ихтиёрий x_1, x_2, \dots, x_n учун

$$\begin{vmatrix} \varphi_1(x_1) & \varphi_2(x_1) & \dots & \varphi_n(x_1) \\ \varphi_1(x_2) & \varphi_2(x_2) & \dots & \varphi_n(x_2) \\ \dots & \dots & & \dots \\ \varphi_1(x_n) & \varphi_2(x_n) & \dots & \varphi_n(x_n) \end{vmatrix}$$

аниқловчи нолдан фарқли бўлса.

Коллокация тугунлари сифатида Чебишел кўпҳадларининг илдизларини ҳам олиш мумкин. Биз қараб чиққан методдан фарқли бўлган сплайн-коллокация методи ҳам қаралади. Бу методда тақрибий ечим сплайн-функция шаклида топилади. Бу метод юқоридаги метод билан чекли-айирмали метод орасида туради.

Мисол. Коллокация методи ёрдамида қуйидаги чегаравий масала ечилсин:

$$u'' - u = x, \quad u(0) = 0, \quad u(1) = 0. \quad (4.9)$$

Ечиш. Базис функциялар сифатида чегаравий шартларни қаноатлантириадиган $Y_n = x^n (1-x)$ функцияларни оламиз. Коллокация түгүнлари сифатида

$$x_1 = \frac{1}{4}, \quad x_2 = \frac{1}{2}, \quad x_3 = \frac{3}{4}$$

нуқталарни оламиз ва учта базис функция билан чегараланамиз:

$$Y_0(x) \equiv 0,$$

$$u_3(x) = c_1 x (1-x) + c_2 x^2 (1-x) + c_3 x^3 (1-x).$$

Буни (4.9) тенгламага қўйиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} R(x, c_1, c_2, c_3) &= c_1 (-2 - x + x^2) + \\ &+ c_2 (2 - 6x - x^2 + x^3) + c_3 (6x - 12x^2 - x^3 - x^4) - x. \end{aligned}$$

Бу ерда коллокация нуқталарини қўйиб, қуйидаги чизиқли алгебраик тенгламалар системасини ҳосил қиласиз:

$$\left. \begin{aligned} -560c_1 + 112c_2 + 189c_3 &= 64, \\ -36c_1 - 18c_2 - c_3 &= 8, \\ 560c_1 + 676c_2 + 603c_3 &= -192. \end{aligned} \right\}$$

Бу системани ечиб, тақрибий ечим учун қуйидаги ифодага эга бўламиз:

$$u_3(x) = x(1-x)(0,1547868 + 0,1325682x + 0,0414476x^2).$$

9.4.2. Чизиқли бўлмаган ҳол. Фараз қилайлик,

$$\begin{aligned} L(u) &= f(x, u, u'), \\ u(0) &= 0, \quad u(1) = 0 \end{aligned} \quad (4.10)$$

чизиқли бўлмаган чегаравий масала берилган бўлиб, у ягона ечимга эга бўлсин. Бу ерда ҳам биз юқоридаги усулни қўллаб, (4.8) система бўламиз. Аммо бу ерда (4.8) система чизиқли бўлмаган алгебраик тенгламалар системасини ташкил этади. Бу системани 2-бобдаги методларнинг бири билан, масалан, итерация методи билан ечиб, (4.10) тенгламанинг тақрибий ечимини (4.6) кўришида тасвиirlаймиз.

2-мисол. Коллокация методи билан чизиқли бўлмаган ушбу чегаравий масалалар ечилсин:

$$u'' = x^2 + u^2, \quad u(0) = 0, \quad u(1) = 0. \quad (4.11)$$

Ечиш. Базис функциялар сифатида

$$Y_0=0, Y_1=x(1-x), Y_2=x^2(1-x)$$

функцияларни, коллокация нүқталари сифатида $x_1 = 0,25$ ва $x_2 = 0,75$ ни оламиз. У ҳолда ечимни $u(x) = c_1 Y_1(x) + c_2 Y_2(x)$ каби излаймиз, хатолик эса

$$\begin{aligned} R(x, c_1, c_2) &= -2c_1 + (2-6x)c_2 - \\ &- \left(c_1^2 Y_1^2 + 2c_1 c_2 Y_1 Y_2 + c_2^2 Y_2^2\right) - x^2 \end{aligned}$$

күринишида бўлади. Коллокация нүқталарини қўйиб, қўйидаги чизиқли бўлмаган тенгламалар системасига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} -2c_1 + 0,5c_2 &= \frac{1}{16} + (0,035c_1^2 + 0,009c_1c_2 + 0,002c_2^2), \\ -2c_1 - 2,5c_2 &= \frac{9}{16} + (0,035c_1^2 + 0,053c_1c_2 + 0,020c_2^2). \end{aligned}$$

Аввал биринчи тенгламани 5 га кўпайтириб, иккинчи билан қўшсак, янги тенглама ҳосил бўлади, кейин иккincinnisinи биринчисидан айриш натижасида иккинчи тенглама ҳосил бўлади:

$$\begin{aligned} c_1 &= \frac{7}{96} - 0,018c_1^2 - 0,012c_1c_2 - 0,003c_2^2, \\ c_2 &= -\frac{1}{6} - 0,012c_1c_2 - 0,006c_2^2. \end{aligned}$$

Бу системани кетма-кет яқинлашиш методи билан қўйидагича ечамиш:

$$\begin{aligned} c_{1,j+1} &= -\frac{7}{96} - 0,018c_{1,j}^2 - 0,012c_{1,j}c_{2,j} - 0,003c_{2,j}^2, \\ c_{2,j+1} &= -\frac{1}{6} - 0,012c_{1,j}c_{2,j} - 0,006c_{2,j}^2. \end{aligned}$$

Нолинчи яқинлашиш сифатида

$$c_{10} = -\frac{7}{96} = -0,0729, c_{20} = -\frac{1}{6} = -0,1667$$

ни оламиш; кейинги яқинлашишлар қўйидагидан иборат:

$$\begin{aligned} c_{11} &= -0,0731, c_{21} = -0,1667, \\ c_{12} &= -0,0732, c_{22} = -0,1670. \end{aligned}$$

Бир хонага яхлитлаб олиб, $c_1 = -0,073$; $c_2 = -0,167$ ни ҳосил қиласиз. Шундай қилиб, тақрибий ечим сифатида

$$u(x) = -x(1-x)(0,073 + 0,167x)$$

ни олишимиз мумкин.

ХУСУСИЙ ҲОСИЛАЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ТАҚРИБИЙ ЕЧИШ

10.1-§. УМУМИЙ ТУШУНЧАЛАР

Хусусий ҳосилалар дифференциал тенгламалар фан ва техника-нинг турли соҳаларида учрайди, аммо уларнинг ечимини ошкор кўринишда чекли формула шаклида топиш камдан-кам ҳолларда мумкин бўлади. Шу муносабат билан математик физика масалалари деб аталувчи ҳар хил хусусий ҳосилалар дифференциал тенгламаларни, хусусий ҳосилалар дифференциал тенгламалар системаси ва интеграл тенгламаларни тақрибий ечиш методлари муҳим аҳамиятга эгадир.

Бу ва кейинги бобларда биз математик физика масалаларини тақрибий ечишнинг айрим кенг тарқалган методларини кўриб чиқамиз. Математик физика курсларida ўзгарувчиларнинг сони $n(\geq 2)$ ва ҳосилаларнинг тартиби $m(\geq 2)$ бўлган тенгламалар қаралади. Биз асосий диққатни икки эркли ўзгарувчили иккинчи тартибли хусусий ҳосилаларни чизиқли дифференциал тенгламаларга қаратамиз. Бундай тенгламалар мисолида қараладиган методларнинг асосий ғояси яхши тушунарли бўлиб, ҳисоблаш схемаси ҳам соддароқ бўлади.

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, битта тенглама учун қараладиган методларни бир неча номаълум функцияларни ўз ичига олган тенгламалар системаси учун ҳам татбиқ қилиш мумкин.

10.2-§. ТЎР МЕТОДИ, ТУРҒУНЛИК, АППРОКСИМАЦИЯ ВА ЯҚИНЛАШИШ

Тўр методи (чекли-айирмали метод) хусусий ҳосилалар дифференциал тенгламаларни ечишнинг кенг тарқалган методларидандир.

10.2.1. Тўр методининг ғояси. Тўр методининг ғояси билан

$$L(u) \equiv a \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + 2b \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} + c \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + d \frac{\partial u}{\partial x_1} + e \frac{\partial u}{\partial x_2} + gu = f \quad (2.1)$$

тенглама учун Дирихле масаласини ечиш мисолида танишамиз. Бунда a, b, c, d, e, g коэффициентлар ва f озод ҳад чегараси Γ дан иборат бўлган чекли D соҳада аниқланган икки x_1 ва x_2 ўзгарувчиларнинг функцияларидир. Бу функциялар $\bar{G} = GU\Gamma$ ёпиқ соҳада аниқланган ҳамда \bar{G} да $a > 0, c > 0$ ва $g \leq 0$ шартларни қаноатлантиради, деб фараз қиласиз.

Фараз қилайлик, (2.1) тенгламанинг \bar{G} да узлуксиз ва Γ да берилган қийматларни қабул қиласидиган, яъни

$$u|_{\Gamma} = \varphi \quad (2.2)$$

ечимини топиш талаб қилинсин, бунда $\varphi = \varphi(x_1, x_2) \in \Gamma$ узлуксиз функциядир.

Тақрибий ечимнинг сонли қийматларини топиш учун $\partial x_1 x_2$ текислигига

$$x_{1i} = x_{10} + ih_1, \quad x_{2k} = x_{20} + kh_2, \quad (i, k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots)$$

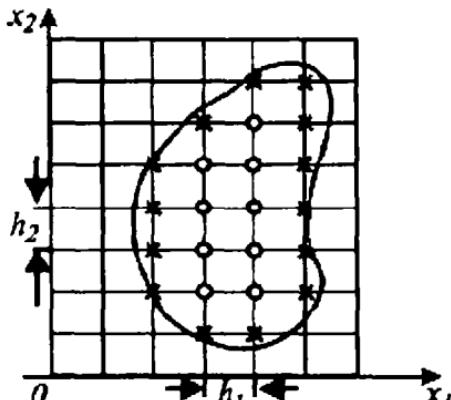
параллел тўғри чизиқларнинг иккита оиласини ўтказамиш. Бунда h_1 ва h_2 мос равишида абсцисса ва ордината йўналишларидағи қадамлар дейилади. Бу тўғри чизиқларнинг кесишигандар нуқталари тугунлар дейилади, тугунлар тўплами эса тўрни ташкил этади. Одатда, h_1 ва h_2 қадамлар бир-бирига боғлиқ равишида танланади, масалан, $h_1 = h$, $h_2 = Ah^\alpha$ (A ва α қандайдир сонлар), хусусий ҳолда $h_1 = h_2 = h$. Шунинг учун ҳам қаралаётган тўр битта h параметрга боғлиқ бўлиб, қадам кичрайганда $h \rightarrow 0$.

Агар иккита тугун ∂x_1 ўқи ёки ∂x_2 ўқи бўйлаб тўрнинг шу йўналиши бўйича бир-биридан бир қадам узоқликда жойлашган бўлса, уларни қўшини тугунлар деймиз.

Фақат G да ётган тугунлар тўпламини қараймиз. Агар бирор тугуннинг тўртала қўшни тугунлари тўпламда ётса, у ҳолда бу тугунни ички тугун деймиз. Ички тугунлар тўпламини тўр соҳа деймиз ва G_h орқали белгилаймиз. Агар тугуннинг ҳеч бўлмагандан бирорта қўшниси G_h да ётмаса, у ҳолда бу тугун чегаравий тугун, уларнинг тўпламини эса тўр соҳанинг чегараси деймиз ва Γ_h орқали белгилаймиз (2-чизмада ички тугунлар 0 билан ва чегаравий тугунлар * билан белгиланган).

Агар G_h тўр соҳа Γ_h чегараси билан биргаликда қаралса, у ҳолда у ёниқ тўр соҳа дейилади ва $\bar{G}_h = C_h U \Gamma_h$ орқали белгиланади.

Биз G_h тўр устида аниқланган $y(x_1, x_2)$ функция учун $y_{ik} = y(x_{1i}, x_{2k})$ белгилаш киритамиз ва ҳар бир $(i, k) = (x_{1i}, x_{2k})$ тугун учун (2.1) тенгламада қатнашадиган барча ҳосилаларни бўлингандай ийрималар билан қуйидагича алмаштирамиз:



2-чизма.

$$\left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)_{(i,k)} \approx \frac{y_{i+1,k} - y_{i-1,k}}{2h_1}, \quad \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)_{(i,k)} \approx \frac{y_{i,k+1} - y_{i,k-1}}{2h_2}, \quad (2.3)$$

$$\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} \right)_{(i,k)} \approx \frac{y_{i+1,k} - 2y_{ik} + y_{i-1,k}}{h_1^2}, \quad (2.4)$$

$$\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right)_{(i,k)} \approx \frac{y_{i,k+1} - 2y_{ik} + y_{i,k-1}}{h_2^2}, \quad (2.5)$$

$$\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} \right)_{(i,k)} \approx \frac{y_{i+1,k+1} - y_{i-1,k+1} - y_{i+1,k-1} + y_{i-1,k-1}}{4h_1 h_2}, \quad (2.6)$$

бунда y_{ik} миқдорлар $u(x_1, x_2)$ ечимнинг тўрнинг $(i, k) = (x_{1i}, x_{2k})$ тугунидаги тақрибий қийматларидир. Тенглама коэффициентларининг (i, k) тугундаги қийматини a_{ik} , b_{ik} , c_{ik} , d_{ik} , e_{ik} , g_{ik} , f_{ik} , орқали белгилаймиз. Ҳосилалар ўрнига (2.3)–(2.6) тақрибий қийматларини кўйиб, натижада (2.1) дифференциал тенгламага мос келадиган қуйидаги айирмали тенгламага эга бўламиш:

$$L_h y_{ik} \equiv \frac{1}{h_1^2} a_{ik} (y_{i+1,k} - 2y_{ik} + y_{i-1,k}) + \frac{b_{ik}}{4h_1 h_2} (y_{i+1,k+1} - y_{i-1,k+1} - y_{i+1,k-1} + y_{i-1,k-1}) + \frac{c_{ik}}{h_2^2} (y_{i,k+1} - 2y_{ik} + y_{i,k-1}) + \frac{d_{ik}}{2h_1} (y_{i+1,k} - y_{i-1,k}) + \frac{e_{ik}}{2h_2} (y_{i,k+1} - y_{i,k-1}) + g_{ik} y_{ik} = f_{ik}. \quad (2.7)$$

Бундай тенгламани ҳар бир ички тугун учун ёзиш мумкин. Агар (i, k) чегаравий тугун бўлса, у ҳолда y_{ik} ни бу тугунга яқинроқ бўлган φ нинг Γ устидаги қийматига тенг деб оламиз (чегаравий тугунларда y_{ik} ларнинг қийматини бошқача йўл билан топишни биз кейинроқ кўриб чиқамиз). Шундай қилиб, ечимнинг ички тугунлардаги y_{ik} қийматини топиш учун алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиш. Бу система тенгламаларнинг сони номаълумлар сонига тенг. Агар бу система ечимга эга бўлса, у ҳолда уни ечиб, ички тугунларда қидирилаётган ечимнинг тақрибий қийматига эга бўламиш.

Биз бу ерда тўғри бурчакли тўртбурчакдан тузилган тўрни курдик. Кейинчалик бошқа хилдаги тўрларни ҳам кўриб чиқамиз.

10.2.2. Турғунлик, аппроксимация ва яқинлашиш. Фараз қиласлик, чегараси $\Gamma = \bigcup_{j=1}^m \Gamma_j$ бўлган соҳада ушбу

$$L(u) = f, \quad (2.8)$$

$$R(u)|_j \equiv R_j(u) = \varphi_j, \quad j = 1, 2, \dots, m \quad (2.9)$$

чегаравий масала берилган бўлсин. Бу ерда L — ихтиёрий иккинчи тартибли чизиқли дифференциал оператор, R_j — биринчи тартибли дифференциал оператор ёки чекли алгебраик ифода, хусусий ҳолда $R_j u = u$ ва $f, \varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_m$ — берилган функциялар.

Энди \tilde{G} да ётувчи қандайдир G_h тўр соҳани қурамиз, кейин U_h орқали G_h нинг нуқталарида (тугунларда) аниқланган u_h функцияларнинг фазосини белгилаймиз, L_h оператор U_h даги функцияларни бирор $G_h^0 \subset G_h$ тўр соҳада аниқланган функцияларга ўтказсин; G_h^0 да аниқланган функциялар тўпламини F_h орқали белгилаймиз. Чегаравий шартларни аппроксимациялаш учун G соҳанинг Γ_j чегарасига мос келадиган Γ_{jh}^0 тўр чегарасини танлаб, Φ_{jh} орқали Γ_{jh}^0 да аниқланган функциялар тўпламини белгилаймиз.

1-таъриф. Агар $X \subset Y$ бўлиб, ϑ функция Y да аниқланган бўлса, у ҳолда ϑ нинг X тўпламдаги изи деб шундай функцияга айтиладики, у X тўпламда аниқланган ва бу ерда ϑ билан устма-уст тушади.

Агар ϑ функция G_h ни ўз ичига олган тўпламда аниқланган бўлса, у ҳолда ϑ нинг G_h даги изини $[\vartheta]_h$ орқали белгилаймиз.

Фараз қилайлик, U (2.8) ва (2.9) чегаравий масала ечимларининг фазоси, Γ (2.8) тенгламанинг ўнг томонидаги f функцияларнинг фазоси, Φ_j эса Γ_j да аниқланган функцияларнинг фазоси бўлсин.

2-таъриф. Фараз қилайлик, $U, U_h, F, F_h, \Phi_j, \Phi_{jh}$ фазоларда

$$\|\cdot\|_U, \|\cdot\|_{U_h}, \|\cdot\|_F, \|\cdot\|_{F_{jh}}, \|\cdot\|_{\Phi_j}, \|\cdot\|_{\Phi_{jh}}$$

нормалар аниқланган бўлсин. Бу нормалар мосланган дейилади, агар $h \rightarrow 0$ да ҳар қандай етарлича силлиқ $u \in U, f \in F, \varphi_j \in \Phi_j$ функциялар учун қуйидаги

$$\begin{aligned} \|[u]\|_h &\rightarrow \|u\|_U, \\ \|[f]\|_h &\rightarrow \|f\|_F, \\ \left\| \begin{bmatrix} \varphi_{ij} \end{bmatrix} \right\|_h &\rightarrow \left\| \begin{bmatrix} \varphi_{ij} \end{bmatrix} \right\|_{\Phi_j}. \end{aligned}$$

муносабатлар ўринли бўлса.

3-таъриф. Агар $h \rightarrow 0$ да

$$\left\| [u_h] - [u]_h \right\|_{U_h} \rightarrow 0$$

бўлса, у ҳолда u_h тўр функцияси (2.8), (2.9) чегаравий масаланинг ечимига яқинлашади дейилади.

Агар h га боғлиқ бўлмаган $C > 0$ ва $\sigma > 0$ ўзгармас сонлар учун

$$\left\| [u_h] - [u]_h \right\|_{U_h} \leq Ch^\sigma$$

тенгсизлик бажарилса, у ҳолда яқинлашишининг тартиби h га нисбатан σ га тенг дейилади.

Тўр устида ушбу

$$L_h(u_h) = f_h , \quad (2.10)$$

$$R_{jh}(u_h) = \varphi_{jh} \quad (j = 1, 2, \dots, m) \quad (2.11)$$

масалани қараймиз, бу ерда L_h ва R_{jh} — чизиқли операторлар.

Энди қуйидаги белгилашни киритамиз:

$$W(h) = \left\| L_h([u]_h) - [L(u)]_h \right\|_{F_h} + \|f_h - [f]_h\|_{F_h} + \\ + \sum_{j=1}^m \left\{ \left\| R_{jh}([u]_h) - [R_j(u)]_h \right\|_{\Phi_{jh}} + \left\| \varphi_{jh} - [\varphi_j]_h \right\|_{\Phi_{jh}} \right\} \quad (2.12)$$

4-таъриф. Агар ихтиёрий силлиқ u, f, φ_j функциялар учун $h \rightarrow 0$ да $W(h) \rightarrow 0$ бўлса, у ҳолда (2.8), (2.9) чегаравий масалани (2.10), (2.11) тўр устидаги масала аппроксимация қиласи дейилади.

Агар (2.10) тенгламанинг ўнг томонини

$$f_h|_{(i,k)} = f(x_{1i}, x_{2k})$$

деб олсак, у ҳолда $W(h)$ нинг таърифига кирган $\|f_h - [f]_h\|_{F_h}$ миқдор нолга тенг бўлади. Аммо айрим ҳолларда аниқликни ошириш учун (2.8) тенгламанинг ўнг томони (i, k) нуқтада $f(x_{1i}, x_{2k} + 0,5h_2)$ деб олинади.

5-таъриф. Тўр устидаги (2.10), (2.11) масала турғун (коррект) дейилади, агар $h \leq h_0$ учун h га боғлиқ бўлмаган M_0 ва M_j ўзгармаслар топилиб, улар учун ушбу тенгсизлик бажарилса:

$$\|u_h\|_{U_h} \leq M_0 \|L_h(u_h)\|_{F_h} + \sum_{j=1}^m M_j \|R_{jh}(u_h)\|_{\Phi_{jh}} . \quad (2.13)$$

Бу таърифдан кўрамизки, чизиқли масала учун турғунлик f_h ва φ_{jh} функцияларга боғлиқ эмас.

Бу таърифнинг маъносини тушунтиришга ҳаракат қиласиз. Чизиқли масала учун (2.10), (2.11) айрмали схема чизиқли алгебраик тенгламалар системасидан иборат. Шунинг учун ҳам (2.13) тенгсизликдан $f_h \equiv 0$, $\varphi_{jh} \equiv 0$ бўлганда (2.10) — (2.11) тенгламалар системаси фақат тривиал ечимга эга. Бундан эса Кронекер-Капелли теоремасига кўра (2.10), (2.11) масала ўнг томонидаги ихтиёрий f_h , φ_{jh} учун ягона ечимга эга. Демак, чизиқли масалада турғунлик шартидан айрмали тенгламалар системасининг ўнг томони ихтиёрий функциялар бўлганда ҳам ягона ечимга эгалиги келиб чиқади.

Агар u_h^1 , u_h^2 функциялар қуйидаги

$$\begin{aligned} L_h u_h^1 &= f_h^1, \quad R_{jh} u_h^1 = \varphi_{jh}^1, \quad j = 1, 2, \dots, m; \\ L_h u_h^2 &= f_h^2, \quad R_{jh} u_h^2 = \varphi_{jh}^2, \quad j = 1, 2, \dots, m \end{aligned}$$

айрмали масалаларнинг ечими бўлса, у ҳолда L_h ва R_{jh} операторлар чизиқли бўлганда (2.13) тенгсизликка кўра қуйидагига эга бўлалими:

$$\begin{aligned} &\|u_h^1 - u_h^2\| \leq \\ &\leq M_0 \|L_h u_h^1 - L_h u_h^2\|_{F_h} + \sum_{j=1}^m M_j \|R_{jh} u_h^1 - R_{jh} u_h^2\|_{\Phi_{jh}} = \\ &= M_0 \|f_h^1 - f_h^2\|_{F_h} + \sum_{j=1}^m M_j \|\varphi_{jh}^1 - \varphi_{jh}^2\|_{\Phi_{jh}}. \end{aligned} \tag{2.14}$$

Шундай қилиб, агар тенглама ва чегаравий шартларнинг ўнг томони бир-биридан кам фарқ қилса, у ҳолда турғунлик шарти бажарилганда тўрдаги масаланинг ечими бир-биридан кам фарқ қилалиди.

Юқорида келтирилган яқинлашиш, аппроксимация ва турғунликнинг таърифидаги U_h, F_h, Φ_{jh} фазоларда аниқланган нормалар муҳим аҳамиятта эга. Шундай ҳоллар бўлиши мумкинки, (2.13) тенгсизлик айрим нормалар учун бажарилиб, бошқалари учун бажарилмайди. Ҳар гал (2.13) тенгсизлик нима сабабдан бажарилмаслигини текшириш керак.

Агар нормалар нокулай олинганлиги сабабли (2.13) тенгсизлик бажарилмаган бўлса, у ҳолда U_h, F_h, Φ_{jh} фазоларда нормаларни бошқача танлаб, (2.13) тенгсизликнинг бажарилишини таъ-

минлаш керак. Агар (2.13) тенгсизлик норманинг ҳеч бири учун ҳам бажарилмаса, у ҳолда бу айрмали схеманинг нотурғунылигини билдиради.

Биз юқорида түрдаги нормалар мосланган бўлиши керак деган эдик. Масалани текширишда кўпинчада $\| \cdot \|_{U_h}$ ва $\| \cdot \|_U$ ларнинг мосланган нормалари сифатида қуидагилар олинади:

$$\left. \begin{aligned} \|u_h\|_{U_h} &= \sup_{\substack{0 \leq m \leq M \\ 0 \leq n \leq N}} |u_{mn}| \\ \|u\|_U &= \sup_{\substack{a \leq x \leq b \\ 0 \leq y \leq T}} |u(x, y)| \end{aligned} \right\} \quad (2.15)$$

ёки

$$\left. \begin{aligned} \|u_h\|_{U_h} &= \sup_{0 \leq n \leq N} \sqrt{h \sum_{m=0}^M |u_{mn}|^2}, \\ \|u\|_U &= \sup_{0 \leq y \leq T} \sqrt{\int_a^b |u(x, y)|^2 dx}. \end{aligned} \right\} \quad (2.16)$$

Бу нормаларда $h = (b - a)/M$ (M — бутун сон), $N = [T/h_2]$.

Фараз қиласынан, $u \in U$ бўлсин. $r_h^0 = L_h[u]_h - f_h$ миқдор масаланинг ечимидағи тенглама аппроксимациясининг хатолиги дейилади, $r_h^j = R_{jh}[u]_h - \varphi_{jh}$ ($j = 1, 2, \dots, m$) миқдорлар эса масаланинг ечимидағи чегарашибий шартлар аппроксимациясининг хатолиги дейилади. Ушбу

$$\rho_0(h) = \|L_h[u]_h - f_h\|_{F_h}, \quad \rho_j(h) = \|R_{jh}[u]_h - \varphi_{jh}\|_{\Phi_{jh}}$$

белгилашларни киритамиз.

Агар u функция (2.8), (2.9) масаланинг ечими бўлса, у ҳолда

$$\rho(h) = \sum_{j=0}^m \rho_j(h)$$

миқдор (2.8), (2.9) дифференциал масалани (2.10), (2.11) айрмали схема билан аппроксимациялашда ечимдаги хатонинг ўлчови дейилади. Агар $h \rightarrow 0$ да $\rho(h) \rightarrow 0$ муносабат ўринли ва u функция (2.8), (2.9) масаланинг ечими бўлса, у ҳолда (2.10), (2.11) айрмали схема (2.8), (2.9) масалани ечимида аппроксимация қиласи дейилади; $h \rightarrow 0$ да $\rho(h)$ нинг тартиби ечимдаги аппроксимациянинг тартиби дейилади.

10.2.3. Турғунлик ва аппроксимациянинг яқинлашиш билан алоқаси. Бу тушунчалар орасида қуидаги алоқа мавжуд: аппроксимация ва турғунликдан яқинлашиш келиб чиқади.

Филиппов теоремаси. Фараз қиласынан, (2.10), (2.11) түрдеги аппроксимация қуйидаги шарттарни қаноатлантирусын:

1) дифференциал масаланиң ечими ($t-k$)та түрдеги чегаравий шарттарни аниқ қаноатлантиради:

$$R_{jh} [u]_h = \varphi_{jh}, \quad j = k+1, \dots, m,$$

яғни

$$\rho_j(h) = 0, \quad j = k+1, \dots, m;$$

2) ушбу

$$R_{jh} u_h = 0, \quad j = k+1, \dots, m$$

бидер жинсли чегаравий шарттарни қаноатлантирадиган U_h даги функцияларнинг синфида турғунылык шарти бажарылады:

$$\|u_h\|_{U_h} \leq M_0 \|L_h u_h\|_{F_h} + \sum_{j=1}^k M_j \|R_{jh} u_h\|_{\Phi_{jh}}.$$

У ҳолда қуйидаги тенгсизлик үринли бўлади:

$$\|u_h - [u]\|_{U_h} \leq \sum_{j=0}^k M_j \rho_j(h). \quad (2.17)$$

Агар айирмали масала дифференциал масалани аппроксимация қиласа, у ҳолда $h \rightarrow 0$ да

$$\|u_h - [u]\|_{U_h} \rightarrow 0$$

муносабат үринли бўлади.

Исботи. Теореманинг 1) шартидан $R_{jh}(u_h - [u]_h) = 0, j = k+1, \dots, m$ келиб чиқади, 2) шартда эса u_h ўрнига $u_h - [u]_h$ ни қўйиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \|u_h - [u]\|_{U_h} &\leq M_0 \|L_h U_h - L_h [u]_h\|_{F_h} + \\ &+ \sum_{j=1}^k M_j \|R_{jh} u_h - R_{jh} [u]_h\|_{\Phi_j}. \end{aligned}$$

Бунда $L_h u_h = f_h$, $R_{jh} u_h = \varphi_{jh}$ ни қўйсак, у ҳолда $\rho_j(h)$ нинг таърифидан (2.17) келиб чиқади. Агар аппроксимация үринли бўлса, яғни $h \rightarrow 0$ да $j = 0, 1, \dots, k$ учун $\rho_j(h) \rightarrow 0$ ва $\rho(h) \rightarrow 0$ муносабатлар үринли бўлса, натижада (2.17) тенгсизликдан теореманинг иккинчи тасдиғи

$$\|u_h - [u]\|_{U_h} \rightarrow 0$$

келиб чиқади.

Әслатма. Агар мослик шарти бажарылса, у ҳолда силлиқ и функциялар учун $h \rightarrow 0$ да (2.13) мұносабатда лимитта ўтиб, қуидаги

$$\|u\|_t \leq M_0 \|Lu\|_F + \sum_{j=1}^m M_j \|R_j u\|_{\Phi_j} \quad (2.18)$$

тengsизликни ҳосил қиласыз. Бундан эса (2.10) — (2.11) дифференциал масалалың корректлиги келип чиқады. Күпинча шу йўл билан, яъни аввал (2.13) tengsизликни, кейин ундан (2.18) tengsизликни ҳосил қилиб, (2.10), (2.11) кўринишдаги дифференциал масалаларнинг корректлиги текширилади ва уларнинг ечими мавжудлиги ҳамда ягоналиги исбот қилинади.

Энди айрмали схемаларни қуриш ва уларни текшириш тўғрисида айрим муроҷазаларни айтиш мумкин:

1. Аввало, тўрни танлаш, яъни G соҳа ва Γ контурни қандайдир тўр соҳа билан алмаштириш қоидаси кўрсатилади.

2. Кейин конкрет равиша битта ёки бир нечта айрмали схема қурилади; аппроксимация шартларининг бажарилиши текширилади ва аппроксимациянинг тартиби аниқланади.

3. Курилган айрмали схеманинг турғунлиги текширилади. Бу эса энг муҳим ва оғир масала ҳисобланади. Агар айрмали масала аппроксимация ва турғунликка эга бўлса, юқоридаги теоремага кўра у яқинлашади.

4. Айрмали схема тенгламаларини сонли ечиш масаласи қаралади. Одатда, тенгламаларнинг сони кўп бўлиб, бундай системани ечиш кўп меҳнат талаб қиласи. Шунинг учун ҳам тўр методида ҳосил бўладиган системаларни ечиш учун маҳсус методлар яратилган ва яратилмоқда.

Биз бундан кейинги баёнимизда юқорида киритилган тушунчаларни эллиптик, параболик ва гиперболик тенгламаларни сонли ечиш жараёнида имкони борича тўлароқ ёритишга ҳаракат қиласиз.

10.3-§. ЭЛЛИПТИК ТЕНГЛАМАЛАРНИ ТЎР МЕТОДИ БИЛАН ЕЧИШ

10.3.1. Эллиптик дифференциал тенгламаларни айрмали тенгламалар билан аппроксимациялаш. Биз бу бандда қуидаги

$$L(u) \equiv a \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + c \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + d \frac{\partial u}{\partial x_1} + e \frac{\partial u}{\partial x_2} + gu = f \quad (3.1)$$

еллиптик тенгламани (2.7) айрмали тенглама билан алмаштирганда ҳосил бўладиган хатоликни баҳолашни кўриб чиқамиз. Бу ерда

ҳисоблашлар содда бўлиши учун $\frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2}$ аралаш ҳосиланинг олдида-ги коэффициентни $b(x_1, x_2) = 0$ деб олдик. Кейинги бандларда ёзувни яна ҳам қисқароқ қилиш мақсадида кўпинча модел тарзидаги тенгламаларни қараймиз. Бундай тенгламаларга қўлланиладиган ме-тодлар яхши ўзлаштирилса, умумий ҳолда ҳам берилган тенглама-лар учун қаралаётган методларни қўллаш мумкин. (3.1) дифферен-циал тенгламанинг u (x, y) ечимини тўртинчи тартибли хусусий ҳосилаларга эга деб фараз қилиб ва Тейлор формуласидан фойдала-ниб, (2.3) — (2.6) такрибий тенгликлар ўрнида қўйидагиларни ҳосил қиласиз:

$$\frac{y_{i+1,k} - y_{i-1,k}}{2h_1} = \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)_{(x_{1i}, x_{2k})} + \frac{h_1^2}{6} \left(\frac{\partial^3 u}{\partial x_1^3} \right)_{(\xi, x_{2k})} \\ (x_{1,i-1} \leq \xi \leq x_{1,i+1}), \quad (3.2)$$

$$\frac{y_{i,k+1} - y_{i,k-1}}{2h_2} = \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)_{(x_{1i}, x_{2k})} + \frac{h_2^2}{6} \left(\frac{\partial^3 u}{\partial x_2^3} \right)_{(\xi, x_{2k})} \\ (x_{2,k-1} \leq \eta \leq x_{2,k+1}), \quad (3.3)$$

$$\frac{y_{i+1,k} - 2y_{ik} + y_{i-1,k}}{h_1^2} = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} \right)_{(x_{1i}, x_{2k})} + \frac{h_1^2}{12} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial x_1^4} \right)_{(\xi, x_{2k})} \\ (x_{1,i-1} \leq \xi \leq x_{1,i+1}), \quad (3.4)$$

$$\frac{y_{i,k+1} - 2y_{ik} + y_{i,k-1}}{h_2^2} = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right)_{(x_{1i}, x_{2k})} + \frac{h_2^2}{12} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial x_2^4} \right)_{(x_{1i}, \eta)} \\ (x_{2,k-1} \leq \eta \leq x_{2,k+1}). \quad (3.5)$$

Энди (3.2) — (3.5) лардан фойдаланиб, (2.7) дан қўйидагига эга бўламиз:

$$L_h y_{ik} \equiv \left\{ a_{ik} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + c_{ik} \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + d_{ik} \frac{\partial u}{\partial x_1} + l_{ik} \frac{\partial u}{\partial x_2} + g_{ik} u \right\}_{(i,k)} + \\ + \frac{h^2}{12} \left\{ a_{ik} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial x_1^4} \right)_{(\xi, x_{2k})} + \alpha^2 c_{ik} \left(\frac{\partial^4 u}{\partial x_2^4} \right)_{(x_{1i}, \eta)} + \right. \\ \left. + 2d_{ik} \left(\frac{\partial^3 u}{\partial x_1^3} \right)_{(\xi, x_{2k})} + 2\alpha l_{ik} \left(\frac{\partial^3 u}{\partial x_2^3} \right)_{(x_{1i}, \eta)} \right\} = [L(u)]_{(i,k)} + R_{i,k},$$

бунда $h = h_1$, $\alpha = h_2/h_1$ бўлиб, R_{ik} — қолдиқ ҳад. Агар ушбу

$$M_3 = \max_G \left\{ \left| \frac{\partial^3 u}{\partial x_1^3} \right|, \left| \frac{\partial^3 u}{\partial x_2^3} \right| \right\}, \quad M_4 = \max_G \left\{ \left| \frac{\partial^4 u}{\partial x_1^4} \right|, \left| \frac{\partial^4 u}{\partial x_2^4} \right| \right\}$$

белгилашларни киритсак, қолдиқ ҳад учун

$$|R_{ik}| \leq \frac{h^2}{12} \left\{ (|a_{ik}| + \alpha^2 |b_{ik}|) M_4 + 2(|d_{ik}| + \alpha |l_{ik}|) M_3 \right\} \quad (3.6)$$

баҳо ўринли бўлади. Демак,

$$L_h y_{ik} - f_{ik} = \{L(u) - f\}_{(i,k)} + R_{ik} = R_{ik}.$$

Бундан кўрамизки, (3.1) дифференциал тенгламани (2.7) айрмали тенглама билан алмаштирганда R_{ik} хатолик ҳосил бўлиб, унинг h қадамга нисбатан тартиби h^2 дир. Агар R_{ik} қолдиқ ҳадни ташласак, тўр устидаги y_{ik} функциялар учун

$$L_h y_{ik} = f_{ik} \quad (3.7)$$

тенгламалар системасига эга бўламиз. Хусусий ҳолда ушбу

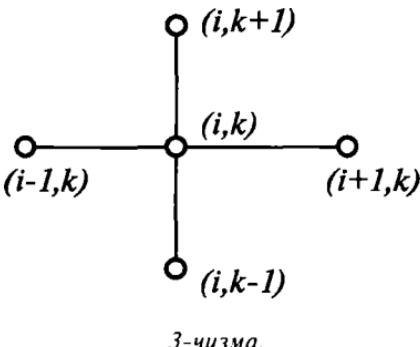
$$\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = f(x_1, x_2) \quad (3.8)$$

Пуассон тенгламаси учун $h_1 = h_2 = h$ квадрат тўрни қарасак, у ҳолда (3.7) тенгламалар системаси

$$y_{i+1,k} + y_{i-1,k} + y_{i,k+1} + y_{i,k-1} - 4y_{ik} = h^2 f_{ik} \quad (3.9)$$

кўринишга эга бўлиб, (3.6) дан қолдиқ ҳад учун

$$|R_{ik}| \leq \frac{h^2}{6} M_4 \quad (3.10)$$



баҳога эга бўламиз. (3.9) айрмали тенгламада (i, k) тутун учун тўртта кўшни тугунлар 3-чизмадаги беш нуқтали андаза бўйича жойлашган.

10.3.2. Айрмали тенглама ҳосил қилиш учун аниқмас коэффициентлар методи. Юқоридаги дифференциал тенгламани (i, k) нуқтада айрмали тенглама билан алмаштиришадан соғулган тенгламани учун 3-чизмадаги беш нуқтани тузади:

ганды ҳар бир хусусий ҳосиланы алоҳида-алоҳида бўлинган айрмалар билан алмаштирган эдик. Дифференциал тенгламани тўлалигича айрмали тенглама билан алмаштириш ҳам мумкин. Ҳозир қараладиган методда тўр соҳа тўғри тўртбурчакдан иборат бўлиши шарт эмас, тўр учбурчаклар, параллелограммлардан иборат ёки умуман нотекис бўлиши ҳам мумкин. Дифференциал тенгламани (i, k) тугунда айрмали схема билан алмаштириш учун (i, k) тугун атрофида маълум тартибда жойлашган P та тугунни қараймиз. Қулай бўлиши учун (i, k) тугунни 0 орқали белгилаб, қолган тугунларни 1, 2, ..., P орқали белгилаймиз. Энди c_j аниқмас коэффициентлар билан ушбу

$$\sum_{j=0}^P c_j u_j \quad (3.11)$$

чизиқли комбинацияни тузамиз, бунда u_j миқдор u нинг j тугундаги қиймати. Фараз қиласлик, u функция $(n+1)$ тартибли ҳосилаларга эга бўлсин, у ҳолда u_j ларни 0 тугун атрофида Тейлор қаторига ёямиз:

$$u_j = u(x_{1j}, x_{2j}) = \sum_{k_1+k_2=n} \frac{(x_{1j}-x_{10})^{k_1}}{k_1!} \frac{(x_{2j}-x_{20})^{k_2}}{k_2!} \left(\frac{\partial^{k_1+k_2} u}{\partial x_1^{k_1} \partial x_2^{k_2}} \right)_0 + R(j), \quad j = 1, 2, \dots, . \quad (3.12)$$

Бу ифодаларни (3.11) га қўйиб, u функцияянинг бир хил ҳосилалари олдидағи коэффициентларни қўшиб чиқамиз, натижада

$$\sum_{j=0}^P c_j u_j = \sum_{0 \leq i+k \leq n} \alpha_{ik} \left(\frac{\partial^{i+k} u}{\partial x_1^i \partial x_2^k} \right)_0 + \sum_{j=0}^P c_j R(j). \quad (3.13)$$

Бу ерда α_{ik} коэффициентлар c_j лар орқали чизиқли равища ифодаланади. Қолдиқ ҳад эса $\theta h^{n+1} KM_{n+1}$ кўринишга эга бўлади, бунда $|\theta| \leq 1$, K қандайдир сон бўлиб, h га боғлиқ эмас; h нинг ўзи эса 0 тугун ва $j (j = 1, 2, \dots, P)$ тугунлар координаталари айрмаларининг модули бўйича энг кичиги ҳамда

$$M_{n+1} = \max_{i+k=n+1} \max_G \left| \frac{\partial^{i+k} u}{\partial x_1^i \partial x_2^k} \right|.$$

Энди G соҳада $(n+1)$ тартибли узлуксиз ҳосилага эга бўлган ҳар қандай $u(x_1, x_2)$ функция учун

$$\sum_{i+k \leq n} \alpha_{ik} \left(\frac{\partial^{i+k} u}{\partial x_1^i \partial x_2^k} \right)_0 = [L(u)]_0 \quad (3.14)$$

төнгликтинг бажарилышини талаб қыламиз. Бунинг учун c_j коэффициентларни шундай танлашимиз керакки, $0 \leq i + k \leq n$ шартни қаноатлантирувчи барча i ва k учун (3.14) төнгликтинг чап ва ўнг томонларидаги $\left(\frac{\partial^{i+k} u}{\partial x_1^i \partial x_2^k} \right)_0$ олдидағи коэффициентлар устма-уст түшсин. Бу эса c_1, c_2, \dots, c_p номаълум коэффициентларга нисбатан қуйидаги чизиқли алгебраик тенгламалар системасига олиб келади:

$$\begin{aligned}\alpha_{00} &= g_0(i+k=0), \\ \alpha_{10} &= d_0, \quad \alpha_{01} = l_0(i+k=1), \\ \alpha_{20} &= a_0, \quad \alpha_{02} = c_0, \quad \alpha_{11} = 0(i+k=2), \\ \alpha_{30} &= \alpha_{21} = \alpha_{12} = \alpha_{03} = 0(i+k=3), \\ &\dots \\ \alpha_{n0} &= \alpha_{n-1,1} = \dots \alpha_{1,n-1} = \alpha_{0n} = 0(i+k=n).\end{aligned}$$

Агар бу система ечимга эга бўлиб, ечим $c_j (j = 0, 1, \dots, P)$ бўлса, у ҳолда

$$\sum_{j=0}^P c_j u_j = [L(u)]_0 + \theta K h^{n+1} M_{n+1}. \quad (3.15)$$

Энди қолдиқ ҳадни ташлаб юбориб, u нинг тўр устидаги тақрийи қиймати y , учун ушбу

$$\sum_{j=0}^P c_j y_j = f_0 \quad (3.16)$$

айирмали тенгламага эга бўламиз. Бу тенглама (3.1) дифференциал тенгламани 0 тугунда $O(h^{n+1})$ аниқликда алмаштиради.

Чегарадан узокроқ ички тугунлар учун айирмали тенгламани тузиша қатнашадиган тугунларининг жойланишини (3.16) дагидек сақлаш мақсадга мувофиқ бўлади. Чегарага яқин тугунлар учун бу ҳолатни сақлаш ҳар доим ҳам мумкин бўлавермайди. Аммо қаралаётган методда тугунларни бироз бошқача жойлаштириб, дифференциал тенгламани керакли аниқликда айирмали тенглама билан алмаштириш мумкин. Бу метод чегаравий шартларни аппроксимация қилиш учун ҳам яхши натижага олиб келади.

Изоҳ. Шуни эсда сақлаш керакки, берилган дифференциал тенглама учун у ёки бу аниқликдаги айирмали схема қуриш учун дифференциал масаланинг ечими керакли тартибли ҳосилаларга эга, деб фараз қилиш керак. Бу эса, ўз навбатида, тенгламанинг коэффициентларига, соҳага ва чегаравий шартларда

қатнашадиган функцияларга маълум шартларни қўйишни талаб қиласди. Агар бу шартлар ечимнинг маълум тартибли ҳосиласини таъминласа, айрмали схемани ҳам шу тартибли аниқликда излаш керак. Бу ердаги талаблар квадратур формуласини танлашга оид тавсияларга ўхшайди.

10.3.3. Пуассон тенгламаси учун аниқмас коэффициентлар методи асосида айрмали схема қуриш. Фараз қилайлик, G соҳа квадрат бўлиб, шу соҳада ушбу

$$\Delta u \equiv \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = f(x_1, x_2) \quad (3.17)$$

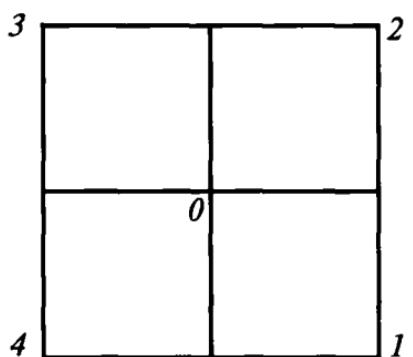
Пуассон тенгламаси учун айрмали схема қуриш талаб қилинсин.

Бундай схемани икки хил тўр устида бажарамиз. Аввало, қадами h га тенг бўлган квадрат тўрни қараймиз, 4-чизмада кўрсатилганидек, 0 тугун атрофида 1, 2, 3, 4 билан белгиланган тугунларни оламиз. Бу ерда x_1 ва x_2 тенг ҳуқуқли бўлганлиги ҳамда тугунлар симметрик равишда жойлашганлиги сабабли айрмали аппроксимацияни қўйидаги кўринишда излаш мумкин:

$$L_h u_0 = c_0 u_0 + c_1 (u_1 + u_2 + u_3 + u_4). \quad (3.18)$$

Қаралаётган соҳада (3.17) тенгламанинг ечими тўртинчи тартибли узлуксиз ҳосилаларга эга деб фараз қилиб, (3.18) ифода учун қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} L_h u_0 &= c_0 u_0 + 4c_1 u_0 + c_1 \left[\left[h \left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right) u + \frac{h^2}{2!} \left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^2 u - \right. \right. \\ &\quad \left. \left. - \frac{h^3}{3!} \left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^3 u \right]_0 + \frac{h^4}{4!} \left[\left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^4 u \right]_{(z_1, \eta_1)} + \right. \\ &\quad \left. + \left[h \left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} - \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right) u + \frac{h^2}{2!} \left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} - \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^2 u + \frac{h^3}{3!} \left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} - \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^3 u \right]_0 + \right. \\ &\quad \left. + \frac{h^4}{4!} \left[\left(\frac{\hat{c}}{\partial x_1} - \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^4 u \right]_{(z_2, \eta_2)} + \left[h \left(-\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right) u + \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + \frac{h^2}{2!} \left(-\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^2 u + \frac{h^3}{3!} \left(-\frac{\hat{c}}{\partial x_1} + \frac{\hat{c}}{\partial x_2} \right)^3 u \right]_0 + \right] \end{aligned}$$



4-чизма.

$$\begin{aligned}
& + \frac{h^4}{4!} \left[\left(-\frac{\partial}{\partial x_1} + \frac{\partial}{\partial x_2} \right)^4 u \right]_{(\xi_3, \eta_3)} + \left[-h \left(\frac{\partial}{\partial x_1} + \frac{\partial}{\partial x_2} \right) u + \right. \\
& \quad \left. + \frac{h^2}{2!} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} + \frac{\partial}{\partial x_2} \right)^2 u - \frac{h^3}{3!} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} + \frac{\partial}{\partial x_2} \right)^3 u \right]_0 + \\
& \quad + \frac{h^4}{4!} \left[\left(\frac{\partial}{\partial x_1} + \frac{\partial}{\partial x_2} \right)^4 u \right]_{(\xi_4, \eta_4)},
\end{aligned}$$

бунда

$$x_{10} - h \leq \xi_j \leq x_{10} + h, \quad x_{20} - h \leq \eta_j \leq x_{20} + h, \quad j = 1, 2, 3, 4.$$

Бу ифодани соддалаштириб, қуйидагини ҳосил қиласиз:

$$L_h u_0 = (c_0 + 4c_1) u_0 + 4c_1 \frac{h^2}{2} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right)_0 + R(h), \quad (3.19)$$

бунда $R(h)$ — қолдик ҳад. (3.19) ифода (3.17) тенгламани аппроксимация қилиши учун

$$c_0 + 4c_1 = 0, \quad 2c_1 h^2 = 1$$

шартлар бажарилиши керак. Булардан эса

$$c_0 = -\frac{2}{h^2}, \quad c_1 = \frac{1}{2h^2}$$

келиб чиқади. Шундай қилиб, натижада қуйидагига эга бўлдик:

$$L_h u_0 = \frac{1}{2h^2} (u_1 + u_2 + u_3 + u_4 - 4u_0) = (\Delta u)_0 + R(h). \quad (3.20)$$

Агар M_4 орқали тўртинчи ҳосилаларнинг G даги максимуми модулини белгиласак, у ҳолда $R(h)$ қолдик ҳад учун ушбу баҳога эга бўламиз:

$$|R(h)| \leq 4 |c_1| \frac{h^4}{4!} 2^4 M_4 = \frac{4h^2}{3} M_4. \quad (3.21)$$

Юқоридаги (3.20) ифодада $(\Delta u)_0$ ни f_0 орқали алмаштириб, $R(h)$ қолдик ҳадни ташлаб юборсак, натижада u , нинг тўрдаги тақрибий қиймати y_j учун ушбу

$$y_1 + y_2 + y_3 + y_4 - 4y_0 = 2h^2 f_0$$

айирмали тенгламага эга бўламиз. Бундай аппроксимациянинг хатолиги $\frac{4}{3} h^2 M_4$ дан ошмайди.

Изөх. (3.10) ва (3.21) баҳоларни со-
лиштириш шуни күрсатдикі, (3.10) баҳо
(3.21) га нисбатан 8 марта кичик. Шу-
нинг учун ҳам амалиётда 3-чизмадаги
схема ишлатилади.

Машқ. Қолдик ҳад $R(h)$ учун (3.21)
баҳо күрсатилсін.

Энди Пуассон тенгламасини то-
монлари h га тенг бўлган мунтазам
учбурчаклардан тузилган тўр усти-
да айрмали схема билан алмаштирамиз (5-чизма). 0 тугун учун
айрмали тенглама тузишда уни қуршаган 1, 2, 3, 4, 5, 6 тугунлар-
ни олиб, қуйидаги чизиқли комбинацияни тузамиз:

$$L_h u_0 = \sum_{j=0}^6 c_j u_j. \quad (3.22)$$

Агар 0 тугуннинг координаталарини (x_1, x_2) деб олсак, у ҳолда
равшанки, 1, 2, 3, 4, 5, 6 тугунларнинг координаталари мос ра-
вишда қуйидагидан иборат:

$$(x_1 + h, x_2), \left(x_1 + \frac{h}{2}, x_2 + \frac{h\sqrt{3}}{2} \right), \left(x_1 - \frac{h}{2}, x_2 + \frac{h\sqrt{3}}{2} \right), \\ (x_1 - h, x_2), \left(x_1 - \frac{h}{2}, x_2 - \frac{h\sqrt{3}}{2} \right), \left(x_1 + \frac{h}{2}, x_2 - \frac{h\sqrt{3}}{2} \right).$$

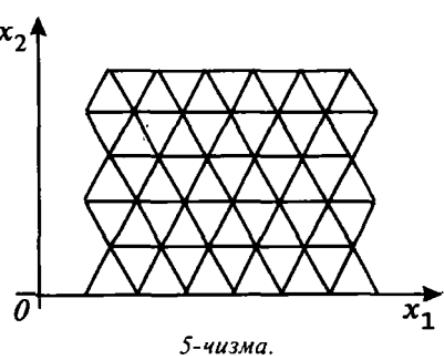
Бу ерда ҳам x_1 ва x_2 тенг ҳуқуқли бўлғанлиги ҳамда тугунлар
симметрик равишида жойлашганлиги сабабли $c_1 = c_2 = \dots = c_6$ деб оли-
шимиз мумкин. Энди (3.22) ифодадаги u_1, u_2, \dots, u_6 ларни 0 (x_1, x_2)
тугун атрофида Тейлор формуласи бўйича ёйиб ва соддалаштириш-
лар бажариб, қуйидагига эга бўламиз:

$$L_h u_0 = c_0 u_0 + c \sum_{j=1}^6 u_j = (c_0 + 6c_1) u_0 + \\ + c_1 \left[\frac{3h^2}{2} \left(\frac{\hat{c}^2 u}{\hat{c}x_1^2} + \frac{\hat{c}^2 u}{\hat{c}x_2^2} \right)_0 + \frac{9h^4}{4!24!} \left(\frac{\hat{c}^2}{\hat{c}x_1^2} + \frac{\hat{c}^2}{\hat{c}x_2^2} \right) \left(\frac{\hat{c}^2 u}{\hat{c}x_1^2} + \frac{\hat{c}^2 u}{\hat{c}x_2^2} \right)_0 \right] + R(h). \quad (3.23)$$

Бу ифода Лаплас операторини аппроксимация қилиши учун

$$c_0 + 6c_1 = 0, \frac{3h^2}{2} c_1 = 1$$

деб олиш керак, бундан эса



$$c_0 = -\frac{4}{h^2}, c_1 = \frac{2}{3h^2}.$$

Шундай қилиб,

$$\begin{aligned} L_h u_0 &= \frac{2}{3h^2} [u_1 + u_2 + u_3 + u_4 + u_5 + u_6 - 6u_0] = \\ &= \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right)_0 + \frac{h^2}{16} \left(\frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2} \right) \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right)_0 + R(h). \end{aligned} \quad (3.24)$$

Агар $u(x_1, x_2)$ ечим G да олтинги тартибли ҳосилаларга эга бўлса, у ҳолда қолдиқ ҳад учун қуйидаги баҳога эга бўламиз:

$$|R(h)| \leq \frac{2}{3h^2} \cdot \frac{h^6}{6!} \left[2 + 4 \left(\frac{1+\sqrt{3}}{2} \right)^6 \right]_{M_6} = \frac{10+5\sqrt{3}}{6!} M_6 h^4 < \frac{h^4}{36} M_6. \quad (3.25)$$

Биз (3.24) тенгликдан қуйидаги хуносаларга келамиз: ушбу

$$y_1 + y_2 + y_3 + y_4 + y_5 + y_6 - 6y_0 = 0$$

айирмали тенглама $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламасини h^4 аниқликда аппроксимация қиласи; $\Delta u = f$ Пуассон тенгламасини

$$y_1 + y_2 + y_3 + y_4 + y_5 + y_6 - 6y_0 = \frac{3h^2}{2} f_0 + \frac{3h^4}{32} (\Delta f)_0$$

айирмали тенглама h^4 аниқликда аппроксимация қиласи,

$$y_1 + y_2 + y_3 + y_4 + y_5 + y_6 - 6y_0 = \frac{3h^2}{2} f_0$$

айирмали тенглама эса h^2 аниқликда аппроксимация қиласи.

10.3.4. Чегаравий шартларни аппроксимациялаш. Фараз қилайлик, чегараси Γ дан иборат бўлган G соҳада $Lu = f$ биринчи чегаравий масалани (Дирихле масаласини) ечиш талаб қилинсин, яъни

$$\begin{aligned} L[u(x_1, x_2)] &= f(x_1, x_2), (x_1, x_2) \in G, \\ u(x_1, x_2)|_{\Gamma} &= \varphi(x_1, x_2) \end{aligned} \quad (3.26)$$

муносабатларни қаноатлантирадиган $u(x_1, x_2)$ функция топилсин. Қулайлик учун томонлари h дан иборат бўлган квадрат тўрни қараймиз (6-чизма).

Фараз қилайлик, (i, k) тугун Γ_h чегарадаги қандайдир тугун бўлсин, уни B орқали белгилаймиз, x_1 йўналиши бўйича $(i+1, k)$ ички тугунни C орқали ва x_1 йўналишида Γ чегаранинг B га энг яқин нуқтасини A орқали белгилаймиз. Кўпинча $\varphi(B) = \varphi(A)$ деб

олинади. Бу усул чегаравий шартни түрнинг энг яқын тугунига оддий күчириси дейилади. Оддий күчирганда йўл қўйилган хатоликнинг миқдорини аниқлаймиз. Фарз қиласлик, A ва B нуқталарнинг координаталари $(x_{1i} - \delta_A, x_{2k})$ ва (x_{1i}, x_{2k}) бўлсин. У ҳолда

$$u(B) = u(A) - \delta_A u'_{x_1}(\xi, x_{2k}) = \\ = \varphi(A) - \delta_A u'_{x_1}(\xi, x_{2k}),$$

бунда $x_{1i} - \delta_A < \xi < x_{1i}$. Энди $\delta_A < h$ ни эътиборга олсак, оддий кўчиришда йўл қўйилган хатолик $0(h)$ бўлади. Демак, (i, k) тугун учун $0(h)$ аниқликда

$$u_{ik} = \varphi(A) \quad (3.27)$$

тengлика эга бўламиз.

Агар яна бирор ички нуқтадан фойдалансак, у ҳолда $u(B)$ нинг ҳисоблаш аниқлигини ортириш мумкин. Бунинг учун $u(x_1, x_2)$ нинг $C = (x_{1i} + h, x_{2k})$ нуқтадаги қийматидан фойдаланамиз:

$$u(A) = u(x_{1i} - \delta_A, x_{2k}) = u(\tilde{B}) - \delta_A u'_{x_1}(\tilde{B}) + \frac{\delta_A^2}{2} u''_{x_1^2}(\tilde{B}),$$

бунда $\tilde{B} = (x_{1i} - \theta \delta_A, x_{2k})$, $0 < \theta < 1$ ва шунингдек,

$$u(C) = u(x_{1i} + h, x_{2k}) = u(\tilde{B}) + h u'_{x_1}(\tilde{B}) + \frac{h^2}{2} u''_{x_1^2}(\tilde{A}),$$

бунда $\tilde{A} = (x_{1i} + \theta_1 h, x_{2k})$, $0 < \theta_1 < 1$.

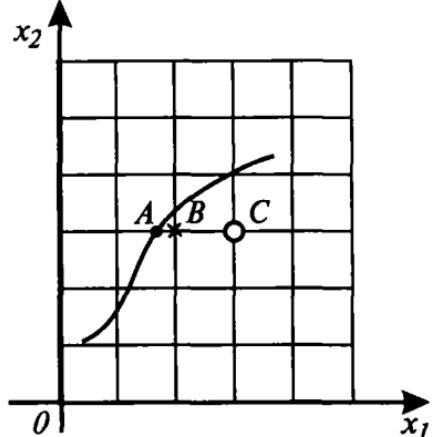
Бу tengликлардан биринчи ҳосилани йўқотсак, қуйидаги ҳосил бўлади:

$$u(B) = \frac{h\varphi(A) + \delta_A u(C)}{h + \delta_A} + O(h^2).$$

Агар $O(h^2)$ ни ташласак, у ҳолда (i, k) чегаравий тугун учун $O(h^2)$ аниқликда

$$y_{ik} = \frac{h\varphi(A) + \delta_A y_{i-1,k}}{h + \delta_A} \quad (3.28)$$

tenglikka эга бўламиз. Шундай қилиб, биз ҳар бир чегаравий (i, k) тугун учун (3.27) ёки (3.28) tenglikni ёза оламиз. (3.28)



6-чизма.

формула Коллатың формуласи ёки чизиқли интерполяция формуласи дейилади.

Аппроксимациялашнинг аниқмас коэффициентлар методини қўллаб, юқори тартибли аниқликка эга бўлган чегаравий шартларни аппроксимациялаш формулаларини чиқариш мумкин.

Энди иккинчи жинс чегаравий шарт

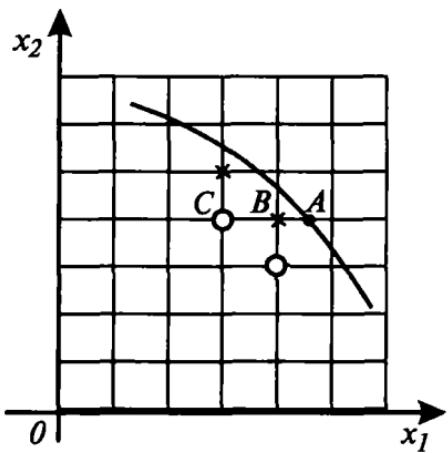
$$\left. \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \right|_{\Gamma} = \varphi(x_1, x_2) \quad (3.29)$$

ни айрмали шарт билан алмаштиришни кўриб чиқамиз. Бу ҳол биринчи чегаравий масалага нисбатан анча мураккабдир, чунки бунда изланадиган функциянинг нормал ҳосиласи қатнашади. Нормал ҳосила функциянинг тўр тугунлардаги қийматларининг бўлинган айрмалари билан алмаштирилиши керак. Биз умумийликни сақлаш учун тўғри тўртбурчакли тўрни қараймиз:

$$x_1 = x_{10} + ih_1, \quad x_2 = x_{20} + kh_2 \quad (i, k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots).$$

Фараз қиласлилик, B нуқта координаталари (x_{11}, x_{2k}) бўлган чегаравий нуқта бўлсин, A эса B нуқтага яқинроқ бўлган Γ чегаравининг нуқтаси, $C(x_{1,i-1}, x_{2k})$ — ички нуқта, $D(x_{1i}, x_{2,k-1})$ — чегаравий нуқта ва $\bar{n}|_{\Gamma}$ нинг A нуқтасидаги ташқи нормал бўлсин (7-чизма). Нормал \bar{n} билан Ox_1 ўқ орасидаги бурчакни α билан, Ox_2 ўқ орасидаги бурчакни β билан белгилаймиз. Энди $\left. \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \right|_{\Gamma} = \varphi(A)$ шартни B нуқтадаги айрмали шарт билан алмаштириш масаласини кўрамиз. Нормал бўйича ҳосиланинг таърифига кўра

$$\left. \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \right|_{\Gamma} = \frac{\partial u}{\partial x_1} \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial x_2} \cos \beta.$$



7-чизма

Фараз қиласлилик, B нуқтада нормалнинг йўналиши A нуқтадаги йўналиш билан бир хил бўлсин; A билан B орасидаги ма-софа $O(h_1 + h_2)$ бўлганлиги учун бу фаразимиз натижасида $O(h_1 + h_2)$ хатоликка йўл қўямиз. Демак,

$$\left. \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \right|_{(A)} = \left. \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \right|_{(B)} + O(h_1 + h_2).$$

Энди хусусий ҳосилаларини бўлинган айирмалар билан алмаштириб, қуидагига эга бўламиш:

$$\frac{u_{ik} - u_{i-1,k}}{h_1} \cos \alpha + \frac{u_{ik} - u_{i,k-1}}{h_2} \cos \beta + O(h_1 + h_2) = \varphi(A)$$

ёки қолдиқ ҳадни ташлаб,

$$\frac{y_{ik} - y_{i-1,k}}{h_1} \cos \alpha + \frac{y_{ik} - y_{i,k-1}}{h_2} \cos \beta = \varphi(A) \quad (3.30)$$

тенглика эга бўламиш. Шундай қилиб, бу формула (3.29) чегаравий шартни $(i, k) \in \Gamma_h$ тугунда айирмали шарт билан $O(h_1 + h_2)$ аниқликда алмаштиради; (3.30) кўринишдаги ифода барча $(i, k) \in \Gamma_h$ тугунлар учун ёзилиши керак, шундагина биз (3.29) чегаравий шартни аппроксимация қилувчи айирмали шартларни топган бўламиш (α ва β лар $A \in \Gamma_h$ нуқтанинг функцияларидир).

Учинчи чегаравий шартни аппроксимация қилиш учун юқоридаги биринчи ва иккинчи чегаравий шартлар аппроксимациясининг комбинациясини оламиш.

10.3.5. Айирмали схеманинг турғунлиги. Биз ёзувни қисқароқ қилиш мақсадида айирмали схеманинг турғунлигини Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласини ечиш мисолида кўриб чиқамиз.

Фараз қилайлик, G соҳа тўғри бурчакли тўртбурчак $G = \{0 < x_1 < a, 0 < x_2 < b\}$ бўлиб, Γ чегараси бўлсин. Шундай $u(x_1, x_2)$ функцияни топиш керакки, у G да

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = f(x_1, x_2) \quad (3.31)$$

тенгламани қаноатлантириб, Γ чегарада Дирихле шартини қаноатлантириксин:

$$u|_{\Gamma} = \varphi(x_1, x_2), \quad (3.32)$$

бунда $\varphi(x_1, x_2)$ маълум функция. Фараз қилайлик, (3.30) — (3.32) чегаравий масала $\bar{G} = G \cup \Gamma$ соҳада ягона ечимга эга ва бу ечим G да $\frac{\partial^4 u}{\partial x_1^4}$ ва $\frac{\partial^4 u}{\partial x_2^4}$ узлуксиз ҳосилаларга эга бўлсин.

Биз қуидаги тўғри бурчакли тўртбурчаклардан иборат бўлган тўрни қараймиз:

$$\left. \begin{aligned} x_{1i} &= i h_1, \quad i = 0, 1, \dots, M, \quad M h_1 = a; \\ x_{2k} &= k h_2, \quad k = 0, 1, \dots, N, \quad N h_2 = b. \end{aligned} \right\} \quad (3.33)$$

Энди G да ётвучи барча тугуларни G_h^0 деб олиб, чегаравий нуқталар Γ_h сифатида Γ да ётвучи тугуларни оламиз. Кейин

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}$$

Лаплас операторини G_h^0 га тегишли нуқталарда 3-чизмадаги беш нуқтали андаза ёрдамида

$$\Delta_h y_{ik} \equiv \frac{y_{i+1,k} - 2y_{ik} + y_{i-1,k}}{h_1^2} + \frac{y_{i,k+1} - 2y_{ik} + y_{i,k-1}}{h_2^2} = f_{ik}, \quad (3.34)$$

$$i = 1, 2, \dots, M - 1; k = 1, 2, \dots, N - 1$$

айирмали схема билан аппроксимация қиласыз. Агар $h_1 = h, h_2 = \alpha h$ ($\alpha = \text{const}$) бўлса, у ҳолда 10.3.1 даги натижадан кўрамизки, (3.34) аппроксимациянинг хатолиги

$$|R_{ik}(h)| \leq \frac{h^2}{12} (1 + \alpha^2) M_4$$

дан иборат. (3.32) шартни қўйидагиларга алмаштирамиз:

$$y_{ik}|_{\Gamma_h} = \varphi(ih_1, kh_2), (ih_1, kh_2) \in \Gamma_h. \quad (3.35)$$

Қаралаётган соҳа тўғри бурчакли тўртбурчак бўлганлиги туфайли (3.35) аппроксимациянинг хатолиги нолга тенг. Чегарадаги (3.35) қийматлар маълум бўлганлиги учун уларни (3.34) тенгламага қўйиб, кейин маълум ҳадларни ўнг томонга ўтказиб, қўйидаги чизиқли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиш:

$$L_h y_{ik} = f_{ik}, i = 1, 2, \dots, M - 1; k = 1, 2, \dots, N - 1. \quad (3.36)$$

Равшанки, (3.36) тенгламалар фақат чегара яқинидаги тугуларда (3.34) тенгламалардан фарқ қиласиди. Масалан, $(i, 1)$ кўринишдаги тугуларда (3.36) тенглама қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\frac{y_{i+1,1} - 2y_{i1} + y_{i-1,1}}{h_1^2} + \frac{y_{i,2} - 2y_{i1}}{h_2^2} = f_{i1} - \frac{\varphi(ih_1, 0)}{h_2^2} \equiv \psi_{i1}.$$

(3.36) системада тенгламаларнинг сони номаълумларнинг сонига тенг. Шунинг учун ҳам (3.34) системанинг матрицасини G_h тўр устидаги функцияни ўзига акслантирадиган чизиқли оператордек қараш мумкин.

Энди (3.34), (3.35) тенгламалар системасининг ягона ечими мавжудлигини кўрсатамиз.

I-лемма. Фараз қилайлик, $\vartheta^{(h)} = \{\vartheta_{ik}\}$ миқдорлар $\bar{G}_h = G_h^0 U \Gamma_h$ түрү устида аниқланган қандайдыр функция бўлсин. Агар G_h^0 соҳанинг тугунларида $\Delta_h \vartheta^{(h)} \geq 0$ шарт бажарилса, у ҳолда $\vartheta^{(h)}$ ўзининг энг катта қийматини \bar{G}_h нинг чегарасида, яъни Γ_h да қабул қиласди.

Исботи. Тескарисини фараз қиласми. Айтайлик, $\vartheta^{(h)}$ ўзининг энг катта қийматини ички нуқтада қабул қилсин. Умуман айтганда, бундай нуқталар кўп бўлиши мумкин. Улар орасида шундай $(i, k) \in G_h^0$ тугунни танлаймизки, $\vartheta_{i+1,k}$, $\vartheta_{i-1,k}$, $\vartheta_{i,k+1}$, $\vartheta_{i,k-1}$ қийматларнинг бирортаси ϑ_{ik} дан қатъян кичик, масалан, $\vartheta_{i+1,k} < \vartheta_{ik}$ бўлсин. У ҳолда (i, k) тугунда қуйидагига эга бўламиш:

$$\begin{aligned} \Delta_h \vartheta_{ik} &= \frac{1}{h_1^2} (\vartheta_{i-1,k} - 2\vartheta_{ik} + \vartheta_{i+1,k}) + \frac{1}{h_2^2} (\vartheta_{i,k+1} - 2\vartheta_{ik} + \vartheta_{i,k-1}) = \\ &= \frac{1}{h_1^2} [(\vartheta_{i-1,k} - \vartheta_{ik}) + (\vartheta_{i+1,k} - \vartheta_{ik})] + \\ &\quad + \frac{1}{h_2^2} [(\vartheta_{i,k+1} - \vartheta_{ik}) + (\vartheta_{i,k-1} - \vartheta_{ik})] < 0, \end{aligned} \quad (3.37)$$

чунки $\vartheta_{i+1,k} - \vartheta_{ik} < 0$ бўлиб, қолган кичик қавслар ичидаги ифода мусбат эмас, (3.37) тенгсизлик эса лемма шартига зиддир. Демак, бизнинг фаразимиз нотўғри экан. Шу билан лемма исботланди.

2-лемма. Фараз қилайлик, $\vartheta^{(h)}$ миқдорлар \bar{G}_h , түр устида аниқланган қандайдыр функция бўлсин. Агар G_h^0 нинг тугунларида $\Delta_h \vartheta^{(h)} \leq 0$ шарт бажарилса, у ҳолда $\vartheta^{(h)}$ ўзининг энг кичик қийматини \bar{G}_h нинг чегарасида, яъни Γ_h да қабул қиласди.

Бу лемма ҳам худди олдингисидек исботланади.

Теорема (максимум принципи). Фараз қилайлик, $\vartheta^{(h)} = \{\vartheta_{ik}\}$ миқдорлар \bar{G}_h да аниқланган бўлиб, G_h^0 тугунларда

$$\Delta_h \vartheta_{ik} = 0, \quad i = 1, 2, \dots, M - 1; \quad k = 1, 2, \dots, N - 1$$

тенгламаларни қаноатлантирусин. У ҳолда $\vartheta^{(h)}$ ўзининг модул бўйича энг катта қийматини Γ_h чегарада қабул қиласди.

Теореманинг исботи 1-ва 2-леммалардан келиб чиқади.

Бу теоремадан $f_{ik} \equiv 0$ ва $\phi_{ik} \equiv 0$ бўлганда (3.35) ва (3.36) бир жинсли тенгламалар системаси факат нол ечимга эга эканлиги келиб чиқади. Чунки, агар $\vartheta^{(h)} \not\equiv 0$ бўлса, у ҳолда $\vartheta^{(h)}$ ўзининг энг катта ва энг кичик қийматларини максимум принципига кўра Γ_h чегарада қабул қиласди; аммо Γ_h да $\vartheta^{(h)} \equiv 0$, демак, бутун \bar{G}_h соҳада $\vartheta^{(h)} \equiv 0$. Шунинг учун ҳам (3.34), (3.35) айирмали схема ягона ечимга эга.

Энди (3.34) айирмали схеманинг турғунлигини құрсатамиз. Бүннинг учун 10.2.2 даги таърифларни бу ердаги ҳолга қўллаймиз. Фараз қилайлик, U_h , F_h ва Φ_h лар \bar{G}_h , G_h^0 ва Γ_h ларда аниқланган функциялар фазоси бўлсин. Бу фазоларда шундай нормалар киритамизки, улар узлуксиз функциялар фазоларидағи нормалар билан мослашган бўлиши керак. 10.2.2 даги 5-таърифга кўра, (3.34), (3.35) айирмали схемалар турғун бўлиши учун h_1 ва h_2 га боғлиқ бўлмаган шундай C ўзгармас топилиб, (3.34), (3.35) масаланинг ечими

$u^{(h)} = \{y_{ik}\}$ учун

$$\|u^{(h)}\|_{U_h} \leq C \left(\|f^{(h)}\|_{F_h} + \|\varphi^{(h)}\|_{\Phi_h} \right)$$

баҳо ўринли бўлиши керак. Биз U_h , F_h , Φ_h фазоларда қўйидаги нормаларни киритамиз:

$$\begin{aligned} \|u^{(h)}\|_{U_h} &= \max_{\bar{G}_h} |y_{ik}|, \|f^{(h)}\|_{F_h} = \max_{G_h^0} |f_{ik}|, \\ \|\varphi^{(h)}\|_{\Phi_h} &= \max_{\Gamma_h} |\varphi_{ik}|. \end{aligned}$$

Энди юқоридаги баҳони ўрнатиш учун Гершгорин қоидасига кўра $|u^{(h)}|$ функция учун мажорант функция қурамиз. Ушбу

$$P(x_1, x_2) = a_{20}x_1^2 + a_{11}x_1x_2 + a_{02}x_2^2 + a_{10}x_1 + a_{01}x_2 + a_{00}$$

иккинчи даражали кўпҳад учун

$$\Delta_h P_{ik} = \Delta P|_{(i,k)},$$

чунки 10.3.1 даги (3.4), (3.5) формулаларда қатнашадиган тўртинчи тартибли ҳосилалар $P(x_1, x_2)$ учун нолга teng.

Энди $W(x_1, x_2)$ мажорант функцияни қўйидагича аниқлаймиз:

$$W(x_1, x_2) = \frac{1}{4} \left[(a^2 + b^2) - (x_1^2 + x_2^2) \right] \|f^{(h)}\|_{F_h} + \|\varphi^{(h)}\|_{\Phi_h}.$$

Ушбу $z(x_1, x_2) \equiv (a^2 + b^2) - (x_1^2 + x_2^2)$ функциянинг геометрик маъносини тушунтирамиз: 8-чизмада чегараси \bar{G} бўлган G соҳа тасвирланган. Бу бизмада OA диагоналнинг узунлиги $\sqrt{a^2 + b^2}$ га teng бўлиб, $z(x_1, x_2) = 0$ эгри чизиқ маркази координаталар бошида ва радиуси $OA = \sqrt{a^2 + b^2}$ бўлган айланани билдиради. Шундай қилиб, агар $(x_1, x_2) \in \bar{G}$ бўлса, у ҳолда $z(x_1, x_2) \geq 0$ бўлиб, \bar{G} соҳанинг фақат

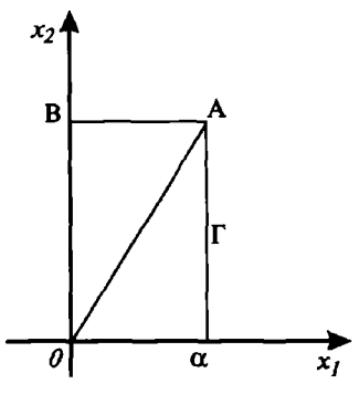
$A(a, b)$ нүктасида нолга айланади, аммо бу нүкта G_h^0 га тегишили эмас. Демак,

$$z(x_1, x_2) \Big|_{G_h^0} > 0.$$

Осонлик билан күриш мүмкінки, G_h^0 нинг барча нүкталарыда

$$\Delta_h W_{ik} = \Delta W \Big|_{(i,k)} = -\left\| f^{(h)} \right\|_{F_h},$$

$$\begin{aligned} i &= 1, 2, \dots, M-1; \\ k &= 1, 2, \dots, N-1. \end{aligned}$$



8-чизма.

Шунинг учун $\vartheta^{(h)} = u^{(h)} - W$ айрма G_h^0 түгүнларда

$$\Delta_h \vartheta^{(h)} = f^{(h)} + \left\| f^{(h)} \right\|_{F_h} \geq 0$$

тengсизликни қаноатлантиради. I-леммага күра $\vartheta^{(h)}$ ўзининг энг катта қийматини Γ_h да қабул қиласы. Аммо чегарада қийидаги муносабат ўринлидир:

$$\vartheta^{(h)} = \varphi^{(h)} - W \Big|_{\Gamma_h} = \varphi^{(h)} - \left\| \varphi^{(h)} \right\|_{\Phi_h} - \frac{1}{4} z^{(h)} \left\| f^{(h)} \right\|_{F_h} \leq 0.$$

Шундай қилиб, \bar{G}_h да $\vartheta^{(h)} \leq 0$, яъни $u^{(h)} \leq W$. Шунга ўхшаш G_h^0 да $\vartheta^{(h)} = u^{(h)} + W$ функция учун қийидаги tengсизликтарни ҳосил қиласы:

$$\Delta_h \vartheta^{(h)} \leq 0, \quad \vartheta^{(h)} \Big|_{\Gamma_h} \geq 0.$$

У ҳолда 2-леммага күра \bar{G}_h да $\vartheta^{(h)} \geq 0$ ёки $U^{(h)} \geq -W$ tengсизлик ўринли бўлади. Демак, \bar{G}_h да $|u^{(h)}| \leq W$ баҳони кўрсатдик. Бундан эса

$$\left\| u^{(h)} \right\|_{U_h} \leq \|W\|_{U_h} \leq \frac{1}{4} (a^2 + b^2) \left\| f^{(h)} \right\|_{F_h} + \left\| \varphi^{(h)} \right\|_{\Phi_h}$$

ҳосил бўлади. Агар $C = \max \left\{ 1, \frac{1}{4} (a^2 + b^2) \right\}$ деб белгиласак, у ҳолда охирги tengсизликдан

$$\left\| u^{(h)} \right\|_{U_h} \leq C \left(\left\| f^{(h)} \right\|_{F_h} + \left\| \varphi^{(h)} \right\|_{\Phi_h} \right)$$

келиб чиқади. Бундан эса (3.34), (3.35) чегаравий масаланинг турғулиги ҳам келиб чиқади. Демак, (3.34), (3.35) айирмали масала (3.31) тенгламанинг аниқ ечимида яқинлашади ва яқинлашиш тартиби $O(h^2)$ бўлади, чунки яқинлашиш тартиби аппроксимация тартиби билан устма-уст тушади. Бошқа чегаравий шартларда (3.1) тенглама учун тўр методининг турғулик масаласини [5, 24, 44] дан кўриш мумкин.

Тўр методида ҳосил бўладиган чизиқли алгебраик тенгламалар системасини 3-бобдаги методлар билан ечиш мумкин. Аммо бу системаларни ечиш учун маҳсус методлар яратилган.

10.3.6. Рунге қоидаси. Ечимнинг хатолиги учун юқорида келтирилган баҳолар маълум нуқсонга эга. Бу баҳоларда излананаётган ечим ҳосилаларининг модули қатнашади. Одатда, уларнинг миқдорини биз билмаймиз.

Амалиётда тўр методи билан аниқланган тақрибий ечимнинг хатолигини баҳолаш учун 9.3.6 дагидек Рунге қоидаси ишлатилади.

Фараз қилайлик, $u(x_1, x_2)$ бирор чегаравий масаланинг аниқ ечиши бўлиб, $u_h(x_1, x_2)$ эса қадамлари $h_1 = h$ ва $h_2 = \alpha h$ ($\alpha = \text{const}$) бўлган тўр методи билан топилган тақрибий ечим бўлсин. Тақрибий ечим $\varepsilon_h(x_1, x_2)$ хатолигининг h га нисбатан тартиби маълум бўлади. Айтайлик, хатоликни тақрибий равища

$$\varepsilon_h(x_1, x_2) \approx K(x_1, x_2)h^p$$

кўринишда ёзиш мумкин бўлиб, $K(x_1, x_2)$ бунда G соҳада чегаравланган мусбат функция ва p мусбат сон бўлсин. Фараз қилайлик, $u_h(x_1, x_2)$ ва $u_{2h}(x_1, x_2)$ мос равища h ва $2h$ қадамда тўр методи билан топилган чегаравий масаланинг ечимлари бўлсин. У ҳолда

$$u(x_1, x_2) = u_h(x_1, x_2) + \varepsilon_h(x_1, x_2), \quad u(x_1, x_2) = u_{2h}(x_1, x_2) + \varepsilon_{2h}(x_1, x_2)$$

ёки

$$u_h - u_{2h} = \varepsilon_{2h} - \varepsilon_h$$

тенгликка эга бўламиз. Бу тенгликнинг ўнг томонига

$$\varepsilon_h \approx K(x_1, x_2)h^p, \quad \varepsilon_{2h} \approx K(x_1, x_2)2^p h^p = 2^p \varepsilon_h$$

ларни қўйсак,

$$u_h - u_{2h} \approx (2^p - 1)\varepsilon_h(x_1, x_2)$$

келиб чиқади, бундан эса

$$\varepsilon_h(x_1, x_2) \approx \frac{u_h - u_{2h}}{2^p - 1}$$

га эга бўламиз. Бу ифоданинг қулайлиги шундаки, уни ҳар доим ҳисоблаш мумкин ва кутиш мумкинки,

$$\tilde{u}_h = u_h + \frac{u_h - u_{2h}}{2^p - 1}$$

қиймат u_h га нисбатан аниқ ечимга яқынроқдир. Шу йүл билан u_h нинг қийматини аниқроқ топиш мумкин. Амалиётда қуйидаги иш тутилади: тақрибий ечимни берилган түгунларда h ва $2h$ қадамлар билан ҳисоблаб, u_h ва u_{2h} қийматлар таққосланади. Агар бу қийматлар берилган хоналарда устма-уст түшсө, у ҳолда тақрибий ечим сифатида u_h олинади. Акс ҳолда h қадамни иккиге бўлиб, $u_{h/2}$ қиймат ҳисобланади. Кейин аниқликнинг етарлилигини билиш учун юқоридагидек иш тутилади.

Чегаравий қийматлар Коллатц тенгламаси бўйича топилганда (3.1) тенглама учун Дирихле масаласини тақрибий ечишдаги хатонинг тартиби h га нисбатан $p = 2$ бўлади. Демак, бу ҳолда

$$\varepsilon_h = \frac{u_h - u_{2h}}{3}.$$

10.3.7. Матрицали ҳайдаш методи. Эллиптик типдаги дифференциал тенгламани тўр методи билан ечганда ҳосил бўладиган чизиқли алгебраик тенгламалар системасининг матрицаси маҳсус кўришишга эга. Бундай матрицаларда нолдан фарқли элементлар фақат бош диагоналда ва унга параллел бўлган иккита қўшимча диагоналда жойлашади; матрицанинг қолган элементлари нолга тенг. Юқорида айтганимиздек, матрицанинг бундай хусусиятини ҳисобга оладиган маҳсус методларни қарашга тўғри келади. Бундай методлардан бири *матрицали ҳайдаш* бўлиб, М.В. Келдиш томонидан таклиф қилинган эди. Бу методни эллиптик тенгламалар беш нуқтали андаза бўйича аппроксимация қўлинганда ҳосил бўладиган чизиқли алгебраик тенгламалар системасига қўллаш мумкин. Шуни ҳам таъкидлаш керакки, эллиптик типдаги тенгламада (3.1) тенгламага ўхшаш аралаш ҳосила қатнашмаслиги керак (қ. [24]). Бу методни $G = \{0 < x_1 < a, 0 < x_2 < b\}$ соҳада (3.31) Пуассон тенгламаси учун қуйидаги

$$u(0, x_2) = \varphi_1(x_2), \quad u(a, x_2) = \varphi_2(x_2), \quad u(x_1, 0) = \psi_1(x_1), \quad u(x_1, b) = \psi_2(x_1)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи биринчи чегаравий масаланинг ечимини топиш учун қўллаймиз. Биз бу ерда (3.33) тўрни қараймиз ва $h_1 = h$, $\alpha = h^2 h_2^{-2}$ деб белгилаб оламиз. Натижада (3.34) ва (3.35) муносабатлардан қуйидаги айирмали схемага эга бўламиз:

$$y_{i+1,k} + [\alpha y_{i,k-1} - (2 + 2\alpha) y_{ik} + y_{i,k+1}] + y_{i-1,k} = h^2 f_{ik}, \quad (3.38)$$

$$i = 1, 2, \dots, M-1; k = 1, 2, \dots, N-1,$$

$$\left. \begin{array}{l} y_{0k} = \varphi_1(x_{2k}), \quad y_{Nk} = \varphi_2(x_{2k}), \quad k = 1, 2, \dots, N-1, \\ y_{i0} = \psi_1(x_{1i}), \quad y_{iN} = \psi_2(x_{1i}), \quad i = 1, 2, \dots, M-1. \end{array} \right\} \quad (3.39)$$

Фараз қилайлик, $M \ll N$ бўлсин. Қуйидаги векторни киритамиз:

$$\bar{\mathbf{y}}_i = (y_{i1}, y_{i2}, \dots, y_{i,N-1})^T.$$

Бу векторнинг компонентлари $x_i = x_{1i}$ тўғри чизиқда ётган тугунларда ҳисобланган тўр устидаги функцияниң қийматларидан иборат. (3.38) системани қуйидаги вектор-матрица кўринишида ёзимиз:

$$\bar{\mathbf{y}}_{i+1} + A\bar{\mathbf{y}}_i + \bar{\mathbf{y}}_{i-1} = \bar{\mathbf{f}}_i, \quad i = 1, 2, \dots, M-1, \quad (3.40)$$

$$\bar{\mathbf{y}}_0 = \bar{\boldsymbol{\varphi}}_0, \quad \bar{\mathbf{y}}_M = \bar{\boldsymbol{\varphi}}_M, \quad (3.41)$$

бунда матрица $(N-1)$ тартибли уч диагоналли матрица бўлиб, қуйидаги кўринишга эга:

$$A = \begin{bmatrix} -(2+2\alpha) & \alpha & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 \\ \alpha & -(2+2\alpha) & \alpha & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \alpha & -(2+2\alpha) & \alpha \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \alpha & \alpha & -(2+2\alpha) \end{bmatrix}$$

$$\bar{\mathbf{f}}_i = \begin{bmatrix} h^2 f(x_{1i}, x_{21}) - \alpha \psi_1(x_{1i}) \\ h^2 f(x_{1i}, x_{22}) \\ \dots \\ h^2 f(x_{1i}, x_{2,N-2}) \\ h^2 f(x_{1i}, x_{2,N-1}) - \alpha \psi_2(x_{1i}) \end{bmatrix}, \quad \bar{\boldsymbol{\varphi}}_0 = \begin{bmatrix} \varphi_1(x_{11}) \\ \varphi_1(x_{22}) \\ \dots \\ \varphi_1(x_{2,N-1}) \end{bmatrix}, \quad \bar{\boldsymbol{\varphi}}_M = \begin{bmatrix} \varphi_2(x_{21}) \\ \varphi_2(x_{22}) \\ \dots \\ \varphi_2(x_{2,N-1}) \end{bmatrix}.$$

Шундай қилиб, (3.38) тенгламалар системасини ечиш учун (3.41) чегаравий шартларда (3.40) айирмали тенгламаларни ечишимиз керак. Бу масалани ҳайдаш методи билан ечамиз. Бунинг учун (3.40) системада $\bar{\mathbf{y}}_{i+1}$ векторни йўқотиб, $\bar{\mathbf{y}}_{i-1}$ ни қуйидаги кўринишда ёзамиш:

$$\bar{\mathbf{y}}_{i-1} = X_i \bar{\mathbf{y}}_i + \bar{\mathbf{z}}_i, \quad (3.42)$$

бунда X_i ва \bar{z}_i номаълум матрица ва вектор бўлиб, уларни (3.40) тенгламадан топамиз; \bar{y}_{i+1} ни (3.40) га олиб бориб қўямиз:

$$\bar{y}_{i+1} + (A + X_i) \bar{y}_i + \bar{z}_i = \bar{f}_i. \quad (3.43)$$

Энди (3.42) да i ни $i + 1$ билан алмаштириб, натижасини (3.43) га келтириб қўйсак, қуйидаги ҳосил бўлади:

$$(E + (A + X_i) X_{i+1}) \bar{y}_{i+1} = \bar{f}_i - \bar{z}_i - (A + X_i) \bar{z}_{i+1}.$$

Бу тенглик ихтиёрий \bar{y}_{i+1} вектор учун бажарилиши керак, демак,

$$E + (B + X_i) X_{i+1} = 0,$$

$$\bar{f}_i - \bar{z}_i - (B + X_i) \bar{z}_{i+1} = 0.$$

Бу ердан X_1, X_2, \dots, X_M матрицаларни ва $\bar{z}_1, \bar{z}_2, \dots, \bar{z}_M$ векторларни топиш учун ушбу рекуррент муносабатларга эга бўламиз:

$$X_{i+1} = -(B + X_i)^{-1}, \quad (3.44)$$

$$\bar{z}_{i+1} = X_{i+1} (\bar{z}_i - \bar{f}_i). \quad (3.45)$$

Бу формулалар ёрдамида ҳисоблашни бошлаш учун $X_1 = 0$ ва $\bar{z}_1 = \bar{\Phi}_0$ деб оламиз. Шундай қилиб, (3.44), (3.45) формулалар ёрдамида X_i матрицаларни ва \bar{z}_i векторларни топамиз. Бу миқдорларни топиш жараёни *тўғри ҳайдаш* дейилади. Кейин $\bar{y}_M = \bar{\Phi}_M$ деб олиб, (3.42) формула ёрдамида $\bar{y}_{M-1}, \dots, \bar{y}_1$ векторларни топамиз. Бу жараён *тескари ҳайдаш* дейилади. Матрицали ҳайдаш методида асосий ҳисоблаш ҳажмини ($M - 1$) тартибли тескари матрицаларни $X_{i+1} = -(A + X_i)^{-1}$ формула ёрдамида топиш ташкил этади. Матрицаларнинг тартиби ошган сари унинг тескарисини топиш кўп меҳнат талааб қиласи. Шунинг учун ҳам $M \gg N$ бўлганда ҳайдаш йўналишини Ox_1 ўқининг йўналиши билан бир хил қилиб олдик. Агар $N \gg M$ бўлса, у ҳолда матрицали ҳайдаш йўналишини Ox_2 ўқининг йўналиши билан устма-уст тушадиган қилиб, матрицали ҳайдаш йўналишини ўзгартириш керак.

Энди матрицали ҳайдаш методининг турғунлик масаласини кўриб чиқамиз. Бунинг учун қуйидаги леммани исботлаймиз:

1-лемма. ($N-1$) тартибли симметрик A матрицанинг барча $\lambda(A)$ ҳос сонлари ушбу формула билан аниқланади:

$$\lambda_k(A) = -2 - 2\alpha \left(1 + \cos \frac{k\pi}{N}\right), \quad k = 1, 2, \dots, N-1.$$

Исботи. Қулайлик учун $\rho = N - 1$ ва $2\beta = -(2 + 2\alpha) - \lambda$ белгилаш киритсак, у ҳолда A матрицанинг характеристик тенгламаси қуидагича ёзилади:

$$D_\rho(\lambda) = \det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 2\beta & \alpha & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \alpha & 2\beta & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \alpha & 2\beta & \alpha \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \alpha & 2\beta \end{vmatrix} = 0.$$

Биз $D_\rho(\lambda) = 0$ тенгламанинг илдизларини топиш учун $D_\rho(\lambda)$ нинг ошкор кўринишини топамиз. Бунинг учун $D_\rho(\lambda)$ аниқловчи-ни биринчи устун элементлари бўйича ёямиз, натижада

$$D_\rho(\lambda) = 2\beta D_{\rho-1}(\lambda) - \alpha^2 D_{\rho-2}(\lambda)$$

ёки

$$D_\rho(\lambda) = 2\beta D_{\rho-1}(\lambda) + \alpha^2 D_{\rho-2}(\lambda) = 0 \quad (3.46)$$

ҳосил бўлади.

Бу тенглама иккинчи тартибли бир жинсли чекли-айирмали тенглама бўлиб, характеристик тенгламаси

$$q^2(\lambda) - 2\beta q(\lambda) + \alpha^2 = 0$$

дан иборат. Равшанки,

$$q_1(\lambda) = \beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}, \quad q_2(\lambda) = \beta - \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}.$$

Демак, (3.46) тенгламанинг умумий ечимини қуидагича ёзиш мумкин:

$$D_\rho(\lambda) = c_1 q_1^\rho(\lambda) + c_2 q_2^\rho(\lambda).$$

Бу ерда c_1 ва c_2 ўзгармас сонларни шундай танлаймизки, қуидаги дастлабки шартлар бажарилсин:

$$c_1 q_1^1(\lambda) + c_2 q_2^1(\lambda) = D_1(\lambda) \equiv 2\beta,$$

$$c_1 q_1^2(\lambda) + c_2 q_2^2(\lambda) = D_2(\lambda) \equiv 4\beta^2 - \alpha^2.$$

Бу чизиқли тенгламалардан c_1 ва c_2 ларни топамиз:

$$c_1 = \frac{\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}{2\sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}, \quad c_2 = -\frac{\beta - \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}{2\sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}.$$

Демак,

$$D_\rho(\lambda) = \frac{1}{2\sqrt{\beta^2 - \alpha^2}} \left[\left(\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2} \right)^{\rho+1} - \left(\beta - \sqrt{\beta^2 - \alpha^2} \right)^{\rho+1} \right].$$

Бу ифодани нолга тенглештириб, A матрицанинг хос сонларини топамиз:

$$\left(\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}{\beta - \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}} \right)^{\rho+1} = 1 = e^{2\pi k i},$$

яъни

$$\left(\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}{\beta - \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}} \right) = e^{2\varphi_k i}, \quad (3.47)$$

бунда

$$\varphi_k = \frac{\pi k}{\rho+1} = \frac{\pi k}{N}.$$

Агар (3.47) чап томонининг сурат ва маҳражини $\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}$ га қўпайтирсак, натижада

$$\left(\frac{\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2}}{\alpha} \right)^2 = e^{2\varphi_k i}$$

ҳосил бўлади ва демак,

$$\beta + \sqrt{\beta^2 - \alpha^2} = \alpha e^{i\varphi_k}. \quad (3.47, a)$$

Бунда β номаълум сон, чунки $\beta = -\frac{1}{2}(\lambda + 2 + 2\alpha)$. Осонлик билан кўриш мумкинки, (3.47, a) тенгликни

$$\beta_k = \alpha \cos \varphi_k = \alpha \cos \frac{k\pi}{N}$$

қаноатлантиради. Шундай қилиб,

$$\lambda_k(A) = -2 - 2\alpha \left(1 + \cos \frac{k\pi}{M} \right).$$

Лемма исботланди.

Натижада. A матрицанинг барча хос сонлари $|\lambda_k(A)| \geq 2$ тенгсизликни қаноатлантиради.

Агар барча $j = 0, 1, \dots, M$ учун $\|X_j\| \leq 1$ бўлса, матрицали ҳайдаш методи яхлитлаш хатолигига нисбатан турғун дейилади (қ. [24], 249-б.). Бу ерда матрицанинг ихтиёрий нормасини олиш мумкин. Агар $\|X_i\| \leq 1$ бўлса, у ҳолда кўриниб турибдики, (3.42) ва (3.45) алгоритмлар ҳисоблаш хатолигига нисбатан турғундир.

Энди $\|X_i\| \leq 1$ лигини күрсатамиз. Фараз қилайлик, \bar{s} вектор A матрицанинг $\lambda_k(A)$ хос сонига мос келадиган хос вектори бўлсин. Унда хос соннинг таърифи ва 1-лемманинг натижасидан қуидаги эга бўламиш:

$$A\bar{s} = \lambda_k \bar{s}, \|A\bar{s}\| = |\lambda_k| \|\bar{s}\| \geq 2\|\bar{s}\|.$$

Фараз қилайлик, бирор i учун $\|X_i\| \leq 1$ бўлсин ва биз $\|X_{i+1}\| \leq 1$ эканлигини кўрсатамиз. У ҳолда $\|X_i\| = 0$ бўлганлиги сабабли барча $i = 1, 2, \dots, M$ учун $\|X_i\| \leq 1$ эканлиги келиб чиқади. Бунинг учун \bar{s} билан аниқланадиган ушбу

$$\bar{\sigma} = -(A + X_i)\bar{s} = X_{i+1}^{-1}\bar{s}$$

векторни оламиш. Равшанки, $\|X_i\| \leq 1$ бўлганлиги учун

$$\|\bar{\sigma}\| = \|A\bar{s} + X_i\bar{s}\| \geq \|A\bar{s}\| - \|X_i\bar{s}\| \geq 2\|\bar{s}\| - \|\bar{s}\| = \|\bar{s}\|.$$

Аммо $\bar{s} = X_{i+1}\bar{\sigma}$, демак, $\|X_{i+1}\bar{\sigma}\| = \|\bar{s}\| \leq \|\bar{\sigma}\|$. Бундан эса $\|X_{i+1}\| \leq 1$ келиб чиқади. Шу билан матрицали ҳайдаш методининг яхлитлаш хатолигига нисбатан турғунлиги кўрсатилди.

10.3.8. Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласини ечишда Либман методи. Фараз қилайлик, (3.31) Пуассон тенгламасининг G соҳада (3.32) чегаравий шартни қаноатлантирадиган ечимини тошиш талаб қилинсин. Биз бу ерда беш нуқтали андазадан квадратик тўр учун ($h_1 = h_2 = h$) фойдаланамиз. У ҳолда (3.34) дан қуидаги содда айрмали схемани ҳосил қиласиз:

$$y_{ik} = \frac{1}{4}(y_{i-1,k} + y_{i+1,k} + y_{i,k-1} + y_{i,k+1}) - \frac{h^2}{4} f_{ik}, \quad (3.48)$$

чегаравий шартни эса

$$y_{i,i} = \varphi(A) \quad (3.49)$$

шаклда оламиш. Бу ерда юқоридаги тенгламаларнинг сони N жуда катта бўлиши мумкин, шунинг учун ҳам бу системани итерация методи билан ечиш маъқулдир. Биз итерация методини Либман [59] кўрсатган усул бўйича қўллаймиз. Бунинг учун тўрдаги тугунларни қуидагича турларга ажратамиз: Чегаравий тугунларни биринчи тур тугунлар деймиз. Камида битта кўшниси чегаравий тугун бўлган барча ички тугунларни иккинчи тур тугунлар деймиз. Олдинги тўрларга тегишли бўлмаган ва камида битта кўшниси иккинчи турга тегишли бўлган барча ички тугунларни учинчи тур тугунлар деймиз

ва ҳ. к. Шундай қилиб, \bar{G}_h даги барча тугунларни чекли миқдордағи турларга ажратамиз, шу билан бирга ҳар бир тугун фақатгина битта турға тегишли бўлади.

Фараз қилайлик, $y_j (j = 1, 2, \dots, N)$ ечим \bar{G}_h соҳадаги (3.48), (3.49) айирмали чегаравий масаланинг j тугундаги аниқ ечими бўлсин. Энди y_1, y_2, \dots, y_N ларга ихтиёрий $y_1^{(0)}, y_2^{(0)}, \dots, y_N^{(0)}$ қиймат берамиз ва буларни (3.48), (3.49) айирмали масаланинг нолинчи яқинлашиши деймиз. Биринчи яқинлашиш $y_1^{(1)}$ ни топиш учун (3.48) га кўра $y_1^{(0)}$ нинг тўртта қўшни тугундаги қийматининг ўртача арифметигидан $\frac{h^2}{4} f$ нинг 1-тугундаги қийматини айриш керак. Кейин $y_2^{(1)}$ ни топиш учун $y_2^{(0)}$ нинг тўртта қўшни тугундаги қийматларининг ўртача арифметигидан $\frac{h^2}{4} f$ нинг 2-тугундаги қийматини айриш керак ва ҳ. к. Шунга ўхашаш $y_j^{(1)}$ лардан фойдаланиб, $y_j^{(2)}$ ларни топамиз ва ҳ. к.

Энди $z_j^{(n)} = y_j - y_j^{(n)}$ деб белгилаб, барча $j (j = \overline{1, N})$ учун

$$\lim_{n \rightarrow \infty} z_j^{(n)} = 0$$

тенглигини кўрсатамиз.

Ҳақиқатан ҳам, $z_j^{(n)}$ (3.48), (3.49) айирмали чегаравий масаланинг $f_{ik} \equiv 0$ ва чегаравий шартлар нолга тенг бўлгандағи ечимиdir. Шунинг учун ҳам навбатдаги яқинлашиш $z_j^{(n)}$ олдинги $z_j^{(n-1)}$ яқинлашишларнинг тўртта қўшни тугундагиларининг ўртача арифметигига тенг. Хусусий ҳолда

$$|z_1^{(1)}| \leq \left(1 - \frac{1}{4}\right)M, \quad M = \max_{1 \leq j \leq N} |z_j^{(0)}|,$$

чунки биринчи тугуннинг камидаги битта қўшниси Γ_h чегарада ётади ва унда чегаравий шарт нолга тенг. Шунга ўхашаш

$$|z_2^{(1)}| \leq \left(1 - \frac{1}{4^2}\right)M, \dots, |z_N^{(1)}| \leq \left(1 - \frac{1}{4^N}\right)M = \alpha M,$$

$$\alpha = 1 - 4^{-N} < 1.$$

Бу жараённи давом эттириб, j га боғлиқ бўлмаган ихтиёрий n учун

$$|z_j^{(n)}| \leq \alpha^n M$$

тенгсизликни ҳосил қиласиз. Бундан эса $n \rightarrow \infty$ да $z_j^{(n)} \rightarrow 0$ келиб чиқади.

Күриниб турибдикى, бу алгоритм ҳисоблаш хатолигига нисбатан турғундир, чунки бирор қадамда йўл қўйилган хатолик кейинги қадамда камайиб боради.

Бу усулнинг ҳисоблаш учун қулайроқ бўлган схемасини қуриш учун $\varepsilon_j^{(n)}$ орқали n -тузатмани белгилаймиз:

$$\varepsilon_j^{(n)} = y_j^{(n+1)} - y_j^{(n)},$$

у ҳолда қуйидагига эга бўламиз:

$$y_j = \lim_{n \rightarrow \infty} y_j^{(n)} = y_j^{(0)} + \sum_{n=0}^{\infty} \left(y_j^{(n+1)} - y_j^{(n)} \right) = y_j^{(0)} + \sum_{n=0}^{\infty} \varepsilon_j^{(n)}.$$

Равшанки, $\varepsilon_j^{(0)}$ ни ҳисоблаш учун юқоридаги усулга кўра $y_j^{(1)}$ ни ҳисоблаб, кейин

$$\varepsilon_j^{(0)} = y_j^{(1)} - y_j^{(0)}$$

айирмани топиш керак. Барча кейинги $\varepsilon_j^{(n)}$ ($n \geq 1$) ҳисоблашлар $z_j^{(n)}$ ни ҳисоблагандек олиб борилади, яъни $\varepsilon_j^{(n)}$ ни топиш учун нолли чегаравий шартлар ва $f_{ik} \equiv 0$ деб олиб, $\varepsilon_j^{(n-1)}$ ларнинг тўртта қўшни тугундаги қийматларининг ўртача арифметигини олиш керак.

Энди

$$y_j \cong y_j^{(0)} + \sum_{n=0}^m \varepsilon_j^{(n)} \quad (3.50)$$

деб олиб, бу тақрибий тенгликнинг хатолигини баҳолаймиз. Равшанки,

$$\begin{aligned} |\varepsilon_j^{(n)}| &= \left| y_j^{(n+1)} - y_j^{(n)} - \left(y_j^{(n)} - y_j^{(n-1)} \right) \right| = \left| z_j^{(n+1)} - z_j^{(n)} \right| \leq \\ &\leq \left| z_j^{(n+1)} \right| + \left| z_j^{(n)} \right| \leq \alpha^{n+1} M + \alpha^n M = (1 + \alpha) \alpha^n M, \end{aligned}$$

бундан эса

$$\left| \sum_{n=m+1}^{\infty} \varepsilon_j^{(n)} \right| \leq (1 + \alpha) M \sum_{n=m+1}^{\infty} \alpha^n = \frac{1+\alpha}{1-\alpha} \alpha^{m+1} M.$$

Шундай қилиб, (3.50) тақрибий тенгликнинг хатоси

$$\frac{1+\alpha}{1-\alpha} \alpha^{m+1} M \quad (3.51)$$

миқдорга тенг бўлиб, бунда

$$\alpha = 1 - 4^{-N}, M = \max_{1 \leq j \leq N} |z_j^{(0)}|, z_j^{(0)} = y_j^{(0)} - y_j.$$

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, (3.51) қўллолигига қарамасдан, жиддий равиша $z_j^{(0)} = y_j^{(0)} - y_j$ ларга боғлиқ. Шунинг учун ҳам $y_j^{(0)}$ дастлабки яқинлашишларни танлаш учун қўшимча маълумотлардан фойдаланиш керак. Айрим ҳолларда берилган тўрда ечиш керак бўлса, аввал бу масалани йирикроқ тўрда ечиб, кейин интерполяция амалини бажариб, натижада $y_j^{(0)}$ учун берилган тўрда озми-кўпми қони-қарли қийматни ҳосил қилиш мумкин.

Мисол. Қуйидаги

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = -2x_1$$

Пуассон тенгламасининг ечими $\{0 \leq x_1, x_2 \leq 4\}$ квадратнинг 9-чизмада кўрсатилган 1–9 нуқталардаги қиймати топилсин. Чегаравий шартлар 9-чизмада кўрсатилган.

Ечиш. G_h соҳанинг тугунларини 9-чизмада кўрсатилганидек белгилаб чиқамиз ва (3.48) тенгламани қўйидагича ёзиб оламиз:

$$y_j = \frac{1}{4} (y_a + y_b + y_c + y_d) + \frac{h^2}{4} \cdot 2(x_i)_j, \quad (3.48a)$$

бунда $(x_i)_j$ орқали j -тугуннинг абсциссанини белгилаймиз; a, b, c, d лар эса j -тугунга қўшни тугунлар. Чегаравий шартларнинг симметриклигига кўра

$$y_7 = y_1, y_8 = y_3, y_9 = y_5$$

тенгликлар келиб чиқади. Шунинг учун ҳам фақат y_1, y_2, \dots, y_6 ларни топиш кифоядир. Қаралаётган тўрда $h = 1$. Дастлабки яқинлашишларни танлаш учун қўйидагича иш тутамиз: $y_4^{(0)}$ ни топиш учун $h = 2$ деб олиб, (3.48a) дан қўйидагига эга бўламиз:

$$y_4^{(0)} = \frac{1}{4} (0+0+0+16) + \frac{2^2 \cdot 2 \cdot 2}{4} = 8.$$

$y_1^{(0)}$ ни топиш учун (3.48a) да $h = \sqrt{2}$ деб оламиз, у ҳолда

$$y_1^{(0)} = \frac{1}{4} (0+0+8+16) + \frac{2 \cdot 2 \cdot 3}{4} = 9.$$

Шунга ўхшаш

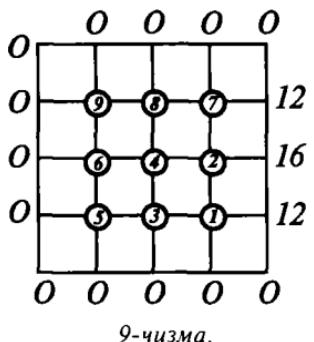
$$y_5^{(0)} = \frac{1}{4} (0+0+0+8) + \frac{2 \cdot 2 \cdot 1}{4} = 3.$$

Энди берилган тўрда $h = 1$ қадам билан қўйидагиларни ҳисоблаймиз:

$$y_2^{(0)} = \frac{1}{4} (8+16+8+8) + \frac{2 \cdot 3}{4} = 11,5;$$

$$y_3^{(0)} = \frac{1}{4} (3+8+0+8) + \frac{2 \cdot 2}{4} = 5,75;$$

$$y_6^{(0)} = \frac{1}{4} (0+8+3+3) + \frac{2 \cdot 1}{4} = 4.$$



9-чизма.

Хисоблашларнинг қолганлари 9-жадвалда келтирилган. Биз фақат 6 та итерацияни олдик, аслида хисоблашни $\varepsilon_j^{(n)}$ етарлича кичик бўлгунича давом эттириш кепак. Итерация жараёни секин яқинлашишининг сабаби қадамнинг катталигига ($h = 1$). Жадвалнинг охирги сатрида берилган дифференциал тенглама

$$u(x_1, x_2) = x_1 x_2 (4 - x_2)$$

аниқ ечимининг тугунлардаги қиймати келтирилган.

9-жадвал

j	1	2	3	4	5	6
$y_j^{(0)}$	9	11,5	5,75	8	3	4
$y_j^{(1)}$	8,8125	12	6	7,75	2,9375	4
$y_j^{(0)}$	-0,1875	0,5	0,25	-0,25	-0,0625	0
$y_j^{(1)}$	0,1875	-0,1562	-0,125	0,25	0,0625	-0,0938
$\varepsilon_j^{(2)}$	-0,0453	0,1562	0,125	-0,125	-0,0547	0,0938
$\varepsilon_j^{(3)}$	0,703	-0,0539	-0,0562	0,125	0,0547	-0,0586
$\varepsilon_j^{(4)}$	-0,0275	0,0664	0,0625	-0,0562	-0,0287	0,0586
$\varepsilon_j^{(5)}$	0,0322	-0,0278	-0,0281	0,0625	0,0302	-0,0284
$y_k^{(j)}$	8,9975	12,0125	6,0000	7,9438	2,9713	3,9716
u_k	9,000	12,0000	6,0000	8,0000	3,0000	4,0000

Умумий ўзгарувчан коэффициентли (3.1) эллиптик тенглама учун чиқарилган (3.7) оддий итерация ва Зейдел методлари билан ечиш ҳамда хатони баҳолаш мумкин. Бу масалалар [7] да келтирилган.

10.3.9. Фуръенинг тез алмаштириши. Фараз қиласайлик, $a(n)$ ($n = 0, 1, \dots, N-1$) комплекс сонларнинг чекли кетма-кетлиги бўлсин. Биз **Фуръенинг тез алмаштириш** (ФТА) алгоритмини кўриб чиқамиз. Бу алгоритм $a(n)$ кетма-кетлик учун **Фуръенинг дискрет алмаштиришида** (ФДА) энг тежамкор алгоритмлардандир. Аниқроқ қилиб айтганда, ФТА

$$f(k) = \sum_{n=0}^{N-1} a(n) e^{2\pi i nk/N}, \quad k = 0, 1, \dots, N-1 \quad (3.52)$$

алмаштиришни ва унга тескари бўлган

$$a(n) = \frac{1}{N} \sum_{k=0}^{N-1} f(k) e^{-2\pi i nk/N}, \quad n = 0, 1, \dots, N-1 \quad (3.53)$$

алмаштиришни хисоблаш учун ишлатилади. Кейинчалик қулай бўлиши учун

$$W = e^{\frac{2\pi i}{N}} \quad (3.54)$$

белгилашни киритиб, $f(k)$ ва $a(n)$ ни қуйидаги күринишда ёзамиз:

$$f(k) = \sum_{n=0}^{N-1} a(n) W^{kn}, \quad (3.55)$$

$$a(n) = \frac{1}{N} \sum_{k=0}^{N-1} f(k) W^{-kn}. \quad (3.56)$$

Бу ифодалар мос равишда *Фурьенинг чекли қатори* ва *Фурьенинг дискрет коэффициенти* дейилади.

Агар $a(n)$ лар ҳақиқий сонлар бўлса, у ҳолда $f(k)$ нинг мавхум қисми $\text{Im } f(k)$ қуйидагига тенг:

$$\vartheta(k) = \sum_{n=0}^{N-1} a(n) \sin \frac{2\pi kn}{N}, \quad k = 0, 1, \dots, N-1. \quad (3.57)$$

(3.55)–(3.57) күринишдаги функциялар математикада ва унинг хилма-хил татбиқларида, жумладан, айирмали тенгламаларни ечишда, статистик маълумотларни ишлашда, рақамларнинг спектрал тадқиқида учрайди. Аммо яқин вақтларгача ФДА кам ишлатилар эди, чунки берилган $a(n)$ ва W^{kn} учун $f(k)$ нинг барча $f(0), f(1) \dots, f(N-1)$ қийматларини ҳисоблашда N^2 та кўпайтириш амалини бажариш керак.

Шуни таъкидлаш керакки, агар N кўп бўлувчиларга эга бўлса, у ҳолда $\sin \frac{2\pi kn}{N}$ сонлар орасида бирхиллари кўп учрайди. Шунинг учун ҳам уларни гуруҳлаб, кўпайтириш амалини камайтириш мумкин. Шу фояга асосланган ЭҲМ да ҳисоблаш учун тежамкор алгоритмни Жим Кюли ва Жон Тьюки таклиф қилишган [58]. Бу алгоритм *Фурьенинг тез алмаштириши* ёки *Фурьенинг тез дискрет алмаштириши* дейилади (ФТДА). Бу алгоритмда $N = 2^\rho$ ёки $N = 3^\rho$ бўлса, алгоритм тежамкор бўлади. ЭҲМ да дастурлаш қулай бўлиши учун $N = 2^\rho$ деб оламиз. Умумий ҳолда $N = r_1 r_2 \dots r_\rho$ деб қараш мумкин. Бу ҳол [26, 27, 50] ларда мукаммал қаралган ва ҳар хил татбиқлари келтирилган. Берилган k ва n ларнинг иккилик саноқ системасидаги ёйилмасини ёзамиз:

$$\left. \begin{aligned} k &= k_0 + 2k_1 + 2^2 k_2 + \dots + 2^{\rho-1} k_{\rho-1}, \\ n &= n_0 + 2n_1 + 2^2 n_2 + \dots + 2^{\rho-1} n_{\rho-1}, \end{aligned} \right\} \quad (3.58)$$

бу ерда k_i ва n_i лар 0 ёки 1 га тенг. Қуйидагича

$$a(n) = a(n_0, n_1, \dots, n_{r-1})$$

белгилашни киритиб, (3.55) йифиндини

$$\begin{aligned} f(k) &= \sum_{n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1}} a(n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1}) W^{k(n_0 + 2n_1 + \dots + 2^{\rho-1} n_{\rho-1})} = \\ &= \sum_{n_0=0}^1 W^{kn_0} \left[\sum_{n_1=0}^1 W^{2kn_1} \dots \sum_{n_{\rho-1}=0}^1 W^{2^{\rho-1}kn_{\rho-1}} a(n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1}) \right] \end{aligned} \quad (3.59)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Энди k нинг (3.58) ёйилмасидан фойдаланиб, ички

$$\sum_{n_{\rho-1}=0}^1 W^{2^{\rho-1}kn_{\rho-1}} a(n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1}) \quad (3.60)$$

йифиндини бошқа кўринишда ёзамиз. Равшанки,

$$W^{2^{\rho-1}kn_{\rho-1}} = \left(W^{2^{\rho-1}k_0 n_{\rho-1}} \right) \left(W^{2^{\rho-1}2k_1 n_{\rho-1}} \right) \dots \left(W^{2^{\rho-1}2^{\rho-1}k_{\rho-1} n_{\rho-1}} \right).$$

Бу кўпайтмада иккинчисидан бошлаб барча кўпаювчилар 1 га тенг. Ҳақиқатан ҳам, $1 \leq j \leq \rho - 1$ бўлсин, у ҳолда $W^N = 1$ ва $n_{\rho-1} k_j$ бутун сон (чунки $n_{\rho-1} k_j$ ифода 0 ёки 1 га тенг ва $j \geq 1$) бўлганлиги учун кўйидаги тенгликлар ўринли бўлади:

$$W^{n_{\rho-1} 2^{\rho-1} 2^j k_j} = W^{2^{\rho} n_{\rho-1} k_j 2^{j-1}} = W^{n_{\rho-1} k_j 2^{j-1}} = 1.$$

Шундай қилиб, $W^{2^{\rho-1}kn_{\rho-1}} = W^{2^{\rho-1}n_{\rho-1}k_0}$ тенглик бажарилади ва демак, (3.60) йифиндини

$$a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2}) = \sum_{n_{\rho-1}=0}^1 W^{2^{\rho-1}n_{\rho-1}k_0} a(n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1})$$

кўринишда ёзиш мумкин. (3.59) ифодада охиридан битта олдинда турган йифиндини

$$\sum_{n_{\rho-2}=0}^1 W^{k 2^{\rho-1} n_{\rho-2}} a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2}) \quad (3.61)$$

каби ёзиг оламиз. Кейин $k 2^{\rho-2} n_{\rho-2}$ сонни

$$2^{\rho-2} n_{\rho-2} (k_0 + 2k_1) + 2^{\rho} n_{\rho-2} (k_2 + \dots + 2^{\rho-3} k_{\rho-1})$$

кўринишда тасвирлаб, $W^{k 2^{\rho-2} n_{\rho-2}} = W^{(k_0 + 2k_1) 2^{\rho-2} n_{\rho-2}}$ тенгликнинг чинлигига ишонч ҳосил қиласиз. Натижада (3.61) кўйидаги кўринишни олади:

$$a_2(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-3}) = \sum_{n_{\rho-2}=0}^1 W^{(k_0+2k_1)2^{\rho-2}n_{\rho-2}} a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2}).$$

Худди шунга ўхшаш навбатдаги қадамда қыйидаги

$$a_3(k_0, k_1, k_2, n_0, \dots, n_{\rho-4}) = \sum_{n_{\rho-3}=0}^1 W^{(k_0+2k_1+2^2k_2)2^{\rho-3}n_{\rho-3}} a_2(k_0, k_1, n_0, \dots, n_{\rho-3})$$

ҳосил бўлиб, охирида

$$f(k) = \sum_{n_0=0}^1 W^{kn_0} a_{\rho-1}(k_0, k_1, \dots, k_{\rho-2}, n_0)$$

келиб чиқади.

Шундай қилиб, (3.55) йигиндини ҳисоблаш учун ФТА алгоритми қыйидагидан иборат: аввало, k ва n сонларнинг (3.58) ёйилмаси-ни ёзib ва $a(n) = a(n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1})$ белгилаш киритиб, иккита ҳаддан иборат бўлган қыйидаги йигиндиларни ҳисоблаймиз:

$$a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2}) = \sum_{n_{\rho-1}=0}^1 W^{2^{\rho-1}k_0n_{\rho-1}} a(n_0, n_1, \dots, n_{\rho-1}),$$

$$\begin{aligned} a_2(k_0, k_1, n_0, \dots, n_{\rho-3}) &= \\ &= \sum_{n_{\rho-2}=0}^1 W^{(k_0+2k_1)2^{\rho-2}n_{\rho-2}} a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2}), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} a_{\rho-1}(k_0, k_1, \dots, k_{\rho-2}, n_0) &= \\ &= \sum_{n_1=0}^1 W^{(k_0+2k_1+\dots+2^{\rho-2}k_{\rho-2})2n_1} a_{\rho-2}(k_0, k_1, \dots, k_{\rho-3}, \dots, n_0, n_1), \end{aligned}$$

$$f(k) = \sum_{n_0=0}^1 W^{kn_0} a_{\rho-1}(k_0, k_1, \dots, k_{\rho-2}, n_0).$$

Энди $f(k)$ ($k = 0, 1, \dots, N-1$) йигиндиларнинг ФТА алгоритми билан топилгандаги кўпайтиришлар сонини ҳисоблаймиз. Равшанки, $a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2})$ функция фақат $a_2(k_0, k_1, n_0, \dots, n_{\rho-3})$ функция-нинг қийматини ҳисоблашда керак бўлади, аммо бунда $a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2})$ ни фақат икки марта $n_{\rho-2} = 0$ ва $n_{\rho-2} = 1$ бўлганда ҳисоблаш керак. $n_{\rho-2}$ нинг ҳар бир қиймати учун $a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2})$ ни ҳисоблаш иккита кўпайтиришни талаб қиласди. Демак, $a_1(k_0, n_0, \dots, n_{\rho-2})$ ни ҳисоблаш учун кўпайтиришнинг умумий сони тўртга teng. Кейинги ҳар бир

$a(k_0, k_1, \dots, k_{j-1}, n_0, n_1, \dots, n_{\rho-j-1})$ йиғиндини ҳисоблаш учун ҳам түртгатадан күпайтириш амалини бажарыш талаб қилинади. Йиғинди-ларнинг сони эса p га teng. Шунинг учун ҳам берилган k учун $f(k)$ ни ҳисоблашга $4p = 4\text{Mod}_2 N$ та күпайтириш керак. Барча k ларни $k = 0, 1, \dots, N^{-1}$ учун ҳисоблашда сарфланадиган күпайтиришлар-нинг сони $4pN = 4\text{Mod}_2 N$ га teng. Бу сон (3.55) йиғиндини бевосита ҳисоблаш учун сарфланадиган N^2 та күпайтиришга нисбатан анча кичикдир.

10.3. 10. Декомпозиция методи. Эллиптик тенгламани айирмали тенгламалар системаси билан алмаштирганда система матрицаси A нинг тартиби ички нүқталар сони N га teng бўлади. Агар Лаплас операторида ўзгарувчиларнинг сони k бўлиб, ҳар бир ўзгарувчи бўйича қадам h га teng бўлса, тугунларнинг сони $N = 0\left(\frac{1}{h^k}\right)$ та бўлади. Масалан, $k = 2$, $h = 10^{-2}$ бўлганда $N \approx 10^4$ бўлади. Бундан ташқари, матрицанинг кўп элементлари нолдан иборат бўлиб, маҳсус структурага эга. Ниҳоят, бу матрица ёмон шартланган, яъни энг катта хос соннинг энг кичик хос сонга нисбати $O(h^{-2})$ га teng.

Эллиптик тенгламалар учун курилган айирмали тенгламаларнинг бу хусусиятлари маҳсус тежамкор методларни ишлаб чиқишни талаб қиласди.

Ҳозирги вақтда Пуассон тенгламасини ечишда ҳосил бўладиган чекли-айирмали масалани ечиш учун иккита тўғри *тежамкор метод* мавжуд. Уларнинг бири *декомпозиция методи* (буни *редукция методи*, *циклик редукция методи* ёки ўзгарувчиларни тоқ-жуфт тарзда ўйқотиш методи ҳам дейилади) бўлиб, Гаусс методининг модификациясидир. Иккинчиси эса Фуръенинг тез алмаштиришига асосланган ўзгарувчиларни ажратиш методидир. Агар тўғри тўртбурчакда ҳар бир йўналиш бўйича тугунлар сони N бўлса, у ҳолда ҳар иккала тежамкор метод учун арифметик амалларнинг сони $Q = O(N^2 \ln N)$ та.

Матрицали ҳайдаш методи тўғри метод бўлиб, мураккаб шаклдаги чегарарага эга бўлган айирмали эллиптик тенгламага қўлланилади. Аммо матрицали ҳайдаш методи $Q = O(N^4)$ та арифметик амални ва оралиқдаги маълумотларни сақлаш учун катта хотирани талаб қиласди. Шу билан бирга, агар ўнг томони ва чегаравий шартлари билан фарқ қиласдиган бир қатор масалаларни ечиш талаб қилинса, у ҳолда ҳайдаш матрицаларини хотирада сақлаш ҳисобига матрицали ҳайдаш методида иккинчисидан бошлаб кейинги варианtlар учун амаллар сонини $O(N^3)$ гача камайтириш мумкин.

Энди декомпозиция методини кўриб чиқамиз. Фараз қилайлик, чегараси G дан иборат $G = \{0 < x_1 < a, 0 < x_2 < b\}$ соҳада Пуассон тенгламаси учун ушбу

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = -f(x_1, x_2), u|_{\Gamma} = \varphi(x_1, x_2) \quad (3.62)$$

Дирихле масаласини ечиш талаб қилинсін. Биз $h_1 = a/N_1$, $h_2 = b/N_2$, $x_{1i} = ih_1$, $x_{2j} = jh_2$ деб олиб, G соңа ва Γ чегараны мос равища қийидагилар билан алмаштирамиз:

$$G_h^0 = \left\{ x_{1i}, x_{2j}; i = \overline{1, N_1 - 1}, j = \overline{1, N_2 - 1} \right\},$$

$$\Gamma_h = \{x_{1i}, 0\} U \{a, x_{2j}\} U \{x_{1i}, b\} U \{0, x_{2j}\}.$$

(3.62) тенгламага беш нүқталы андазани құллаб, Лапласнинг қийидаги Λ айрмали операторини ҳосил қиласыз:

$$\left. \begin{aligned} \Lambda y_{ij} &= -f_{ij}, (x_{1i}, x_{2j}) \in G_h^0, \\ \Lambda y_{ij} &= \Lambda_1 y_{ij} + \Lambda_2 y_{ij}, i = \overline{1, N_1 - 1}, j = \overline{1, N_2 - 1}, \\ y_{ij}|_{\Gamma_h} &= \varphi_{ij}. \end{aligned} \right\} \quad (3.62, a)$$

Бунда

$$\Lambda_1 y_{ij} = \frac{1}{h_1^2} (y_{i+1,j} - 2y_{ij} + y_{i-1,j}), \Lambda_2 y_{ij} = \frac{1}{h_2^2} (y_{i,j+1} - 2y_{ij} + y_{i,j-1}).$$

Аввало, (3.62, a) системаны қийидаги вектор тенгламалар системасига келтирамиз:

$$\left. \begin{aligned} -\bar{Y}_{j-1} + \bar{B}Y_j - \bar{Y}_{j+1} &= \bar{F}_j, j = 1, 2, \dots, N_2 - 1, \\ \bar{Y}_0 &= \bar{F}_0, \bar{Y}_{N_2} = \bar{F}_{N_2}, \end{aligned} \right\} \quad (3.63)$$

бунда \bar{Y}_j ва \bar{F}_j векторларнинг компонентлари мос равища y_{ij} ва f_{ij} ларнинг j -устундаги қыйматларидан иборат бўлиб, B – квадрат матрица. Бу матрицани аниқлаш керак.

Агар (3.62) тенгламанинг ўнг томонини чегара яқинида ўзгартирсак, у ҳолда $i = 0, i = N_1$ бўлгандаги чегаравий нүқталарда $y_{ij} = 0$ деб олишимиз мумкин.

Энди (3.62) системани қийидаги кўринишда ёзиб оламиз:

$$\left. \begin{aligned} -y_{i,j-1} + (2y_{ij} - h_2^2 \Lambda_1 y_{ij}) &= h_2^2 q_{ij}, \\ 1 \leq i \leq N_1 - 1, 1 \leq j \leq N_2 - 1, \\ y_{0j} &= y_{N_1 j} = 0, 0 < j < N_2, \\ y_{i0} &= \varphi_{i0}, y_{iN_2} = \varphi_{iN_2}, 0 < i < N_1, \end{aligned} \right\} \quad (3.64)$$

бунда $q_{ij} = f_{ij}$, агар $1 < i < N_1 - 1$, $1 \leq j \leq 1$, $1 \leq j \leq N_2 - 1$ бўлса,

$$q_{1j} = f_{1j} + h_1^{-2} \varphi_{0j}, q_{N_1-1,j} = f_{N_1-1,j} + h_1^{-2} \varphi_{N_1-1,j}.$$

Юқоридаги \bar{Y}_j ва \bar{F}_j векторларни қўйидагича аниқлаймиз:

$$\begin{aligned}\bar{Y}_j &= \left(y_{1j}, y_{2j}, \dots, y_{N_1-1,j}, j \right)^T, \quad j = 0, 1, \dots, N_2, \\ \bar{F}_j &= \left(h_2^2 f_{1j} + \frac{h_2^2}{h_1^2} \varphi_{0j}, h_2^2 f_{2j}, \dots, h_2^2 f_{N_1-2,j}, h_2^2 f_{N_1-1,j} + \frac{h_2^2}{h_1^2} \varphi_{0j} \right)^T, \\ &\quad j = 1, 2, \dots, N_2 - 1,\end{aligned}$$

$$\tilde{F}_j = \left(\varphi_{1j}, \varphi_{2j}, \dots, \varphi_{N_1-1,j} \right)^T, \text{ агар } j = 0, N_2 \text{ бўлса.}$$

Айрмали B операторни қўйидагича аниқлаймиз:

$$\begin{aligned}(B\bar{Y}_j)_i &= \left(2y - h_2^2 \Lambda_{1j} y \right)_{ij}, \quad 1 < i < N_1, \\ y_{0i} &= y_{N_1 j} = 0.\end{aligned}\tag{3.65}$$

Бу ва (3.64) дан кўрамизки, (3.62) айрмали масала (3.63) вектор тенгламалар системасига тенг кучлидир.

Энди $N_2 = 2^n$ деб олиб, декомпозиция методини тавсифлашга ўтамиз. Бу методнинг тоғаси шундан иборатки, (3.63) системадан аввал тоқ рақамли \bar{Y}_j векторлар, кейин рақамлари 2, 4, 8 ва ҳ. к. га каррали бўлган векторлар йўқотилади.

Индекснинг $j = 2, 4, 6, \dots, N_2 - 2$ (бунда $N_2 = 2^n$) қийматлари учун қўйидаги учта тенгламани ёзамиз:

$$\begin{aligned}-\bar{Y}_{j-2} + B\bar{Y}_{j-1} - \bar{Y}_j &= \bar{F}_{j-1}, \\ -\bar{Y}_{j-1} + B\bar{Y}_j - \bar{Y}_{j+1} &= \bar{F}_j, \\ -\bar{Y}_j + B\bar{Y}_{j+1} - \bar{Y}_{j+2} &= \bar{F}_{j+1}.\end{aligned}$$

Иккинчи тенгламанинг ҳар иккала томонини B матрицага қўпайтириб, кейин бу учала тенгламани қўшиб чиқамиз:

$$\begin{aligned}-\bar{Y}_{j-2} + B^{(1)}\bar{Y}_j - \bar{Y}_{j+2} &= \bar{F}_j^{(1)}, \\ j &= 2, 4, 6, \dots, N_2 - 2, \\ \bar{Y}_0 &= \bar{F}_0, \bar{Y}_{N_2} = \bar{F}_{N_2},\end{aligned}\tag{3.66}$$

бунда

$$B^{(1)} = \left(B^{(0)} \right)^2 - 2E, \quad B^{(0)} = B,$$

$$\bar{\mathbf{F}}_j^{(1)} = \bar{\mathbf{F}}_{j-1}^{(0)} + B^{(0)} \bar{\mathbf{F}}_j^{(0)} + \bar{\mathbf{F}}_{j+1}^{(0)}, \bar{\mathbf{F}}_j^{(0)} = \bar{\mathbf{F}}_j.$$

Юқоридаги (3.66) система фақат жуфт рақамли $\bar{\mathbf{Y}}_j$ номаълумлардан иборат бўлиб, уларнинг сони $\frac{1}{2} N_2 - 1$ га тенг. Агар (3.66) системадан жуфт рақамли $\bar{\mathbf{Y}}_j$ лар топилса, у ҳолда тоқ рақамли номаълумлар

$$B^{(0)} \bar{\mathbf{Y}}_j = \bar{\mathbf{F}}_j^{(0)} + \bar{\mathbf{Y}}_{j+1} + \bar{\mathbf{Y}}_{j-1}, \quad j = 1, 3, 5, \dots, N_2 - 1$$

тенгламалардан топилади.

Худди (3.63) системадан тоқ рақамли векторларни йўқотганимиздек, (3.66) системадан j индекслари 2 га каррали бўлиб, 4 га каррали бўлмаган векторларни йўқотамиш ва ҳ. к. Индуksияни қўллаб исбот қилиш мумкинки, йўқотишнинг k қадамида ($k = 1, 2, \dots, n$) қўйидаги система ҳосил бўлади:

$$\begin{aligned} -\bar{\mathbf{Y}}_{j-2,k-1} + B^{(k-1)} \bar{\mathbf{Y}}_j - \bar{\mathbf{Y}}_{j+2,k-1} &= \bar{\mathbf{F}}_j^{(k-1)}, \\ j &= 2^{k-1}, 3 \cdot 2^{k-1}, 5 \cdot 2^{k-1}, \dots, N_2 - 2^{k-1}, \\ k &= n, n-1, \dots, 2, 1, \\ \bar{\mathbf{Y}}_0 &= \bar{\mathbf{F}}_0, \bar{\mathbf{Y}}_{N_2} = \bar{\mathbf{F}}_{N_2}, \end{aligned} \quad (3.67)$$

бунда $B^{(k-1)}$ матрицалар ва $\bar{\mathbf{F}}_j^{(k-1)}$ векторлар қўйидаги рекуррент муносабатлардан топилади:

$$B^{(k)} = (B^{(k-1)})^2 - 2E, \quad k = 1, 2, \dots, n-1, \quad (3.68)$$

$$\begin{aligned} \bar{\mathbf{F}}_j^{(k)} &= \bar{\mathbf{F}}_{j-2,k-1} + B^{(k-1)} \bar{\mathbf{F}}_j^{(k-1)} + \bar{\mathbf{F}}_{j+2,k-1}^{(k-1)}, \\ k &= 1, 2, \dots, n-1, \quad j = 2^k, 2 \cdot 2^k, 3 \cdot 2^k, \dots, N_2 - 2^k. \end{aligned} \quad (3.69)$$

Шундай қилиб, ҳисоблаш жараёни Гаусс методига ўхшаш тўғри ва тескари юришлардан иборат. Тўғри юриш (3.68) ва (3.69) формулалар ёрдамида $B^{(k)}$ матрицалар ва $\bar{\mathbf{F}}_j^{(k)}$ векторларни топишдан иборат. Тескари юриш эса $k = n$ дан бошлаб (3.67) тенгламалар системасидан $\bar{\mathbf{Y}}_j$ векторларни топишдан иборатdir.

Юқоридаги алгоритмлар шу кўринишда икки сабабга кўра реал ҳисоблашлар учун ярамайди. Биринчидан, ҳисоблашнинг ҳар бир босқичида умумий структурага эга бўлган $B^{(k)}$ матрицанинг тескарисини топиш зарурлиги туфайли бу алгоритм тежамкор эмас. Иккинчидан, (3.69) формуланинг ўнг томони ҳисоблашда нотурғун, чунки $B^{(k-1)}$ матрицанинг нормаси бирдан катта бўлса, ҳисоблаш хатолиги йиғилади.

Энди биз шу нүқсонлардан қутулишга ҳаракат қиласиз.

Аввало, $B^{(k)}$ матрицаны 2^k та уч диагоналли матрицаларнинг кўпайтмаси шаклида тасвирилаш мумкинлигини кўрсатамиз.

$$\begin{aligned} p_1(\alpha) &= \alpha, \\ p_{2^{k+1}}(\alpha) &= (p_{2^k}(\alpha))^2 - 2, \quad k = 0, 1, \dots \end{aligned} \tag{3.70}$$

кўпхадлар кетма-кетлигини қараймиз. Агар $\alpha = 2 \cos \varphi$ бўлса, у ҳолда

$$4 \cos^2 2^k \varphi - 2 = 2(1 + \cos 2^{k+1} \varphi) - 2 = 2 \cos 2^{k+1} \varphi$$

тенгликларга кўра

$$p_{2^k}(\alpha) = 2 \cos^k \varphi$$

келиб чиқади. Демак,

$$\alpha_l = 2 \cos \frac{(2l-1)\pi}{2^{k+1}}$$

сонлар $p_{2^k}(\alpha)$ кўпхаднинг илдизлари бўлади. Энди (3.68) билан (3.70) ни солиштиrsак, $B^{(k)}$ ни қўйидаги кўпайтuvчиларга ажратган (факторизация қилган) бўламиз:

$$B^{(k)} = \prod_{l=1}^{2^k} \left(B - 2 \cos \frac{(2l-1)\pi}{2^{k+1}} E \right).$$

Агар (3.63) ва (3.65) тенгликларни солиштиrsак, у ҳолда B матрица j га боғлиқ бўлмаган уч диагоналли матрица эканлигини кўрамиз. Демак,

$$B_{k,l} = B - 2 \cos \frac{(2l-1)\pi}{2^{k+1}} E, \quad l = 1, 2, \dots, 2^k \tag{3.71}$$

матрицалар ҳам уч диагоналли матрицалар ва шунинг учун $B^{(k)}$ матрицанинг тескарисини топиш ўрнига кетма-кет $B_{k,l}$ уч диагоналли матрицаларнинг тескарисини топиш кифоядир. Ҳақиқатан ҳам,

$$B^{(k)} \bar{\boldsymbol{\theta}} \equiv \left(\prod_{l=1}^{2^k} B_{k,l} \right) \bar{\boldsymbol{\theta}} = \bar{\mathbf{g}} \tag{3.72}$$

тенгламанинг ечимини топиш талаб қилинсин.

Агар $\bar{\boldsymbol{\theta}}_0 = \bar{\mathbf{g}}_0, \bar{\boldsymbol{\theta}}_{2^k} = \bar{\boldsymbol{\theta}}$ деб олсак, у ҳолда (3.72) системани ечиш қўйидаги

$$B_{k,l} \bar{\boldsymbol{\theta}}_l = \bar{\boldsymbol{\theta}}_{l-1}, \quad l = 1, 2, \dots, 2^k \tag{3.73}$$

тенгламалар системасини кетма-кет ечишга келтирилади; $B_{k,l}$ матрицаалар уч диагоналли бўлганлиги сабабли (3.73) системанинг ҳар бирини ҳайдаш методи билан ечиш мумкин.

Энди шундай $\bar{\mathbf{p}}_j^{(k)}$ ва $\bar{\mathbf{q}}_j^{(k)}$ векторларни топамизки,

$$\bar{\mathbf{F}}_j^{(k)} = B^{(k)} \bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k)} \quad (3.74)$$

тengлик ўринли бўлсин. Бунинг учун (3.74) ни (3.69) га келтириб қўямиз, натижада

$$\begin{aligned} B^{(k)} \bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k)} &= B^{(k-1)} \bar{\mathbf{p}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \\ &+ B^{(k-1)} \left(B^{(k-1)} \bar{\mathbf{p}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}^{(k-1)} \right) + B^{(k-1)} \bar{\mathbf{p}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} \end{aligned}$$

ҳосил бўлади. Бу ердан $(B^{(k-1)})^2 = B^{(k)} + 2E$ тенгликни ҳисобга олиб, қўйидаги тенгламага келамиз:

$$\begin{aligned} \left(B^{(k-1)} \right)^2 \left(\bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} - \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)} \right) + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k)} &= 2 \bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} + \bar{\mathbf{q}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \\ &+ \bar{\mathbf{q}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} + B^{(k-1)} \left(\bar{\mathbf{p}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{p}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)} \right). \end{aligned} \quad (3.75)$$

Энди $\bar{\mathbf{q}}_j^{(k)}$ ни шундай танлаб оламизки, қўйидаги тенглик бажарилсан:

$$\bar{\mathbf{q}}_j^{(k)} = 2 \bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} + \bar{\mathbf{q}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)}.$$

У ҳолда (3.75) тенгламани $(B^{(k-1)})^{-1}$ га кўпайтирамиз, натижада

$$B^{(k-1)} \bar{\mathbf{s}}_j^{(k-1)} = \bar{\mathbf{p}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{p}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)}$$

ҳосил бўлади, бунда

$$\bar{\mathbf{s}}_j^{(k-1)} = \bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} - \bar{\mathbf{p}}_j^{(k-1)}.$$

Бундан

$$\bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} = \bar{\mathbf{p}}_j^{(k-1)} + \bar{\mathbf{s}}_j^{(k)}$$

келиб чиқади. Агар (3.67) нинг ўнг томонига (3.74) га кўра

$$\tilde{\mathbf{F}}_j^{(k-1)} = B^{(k-1)} \bar{\mathbf{p}}_j^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)}$$

ни қўйсак,

$$B^{(k-1)} \tilde{\mathbf{F}}_j^{(k-1)} = \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)} + \bar{\mathbf{y}}_{j-2^{k-1}} + \bar{\mathbf{y}}_{j+2^{k-1}}$$

хосил бўлади, бунда

$$\bar{\mathbf{t}}_j^{(k-1)} = \bar{\mathbf{Y}}_j - \bar{\mathbf{p}}_j^{(k-1)}.$$

Бундан эса

$$\bar{\mathbf{Y}}_j = \bar{\mathbf{t}}_j^{(k-1)} + \bar{\mathbf{p}}_j^{(k-1)}$$

келиб чиқади.

Шундай қилиб, декомпозиция методининг алгоритми қуйидагидан иборат:

Ҳисоблашлар циклда k индекс бўйича олиб борилади. Аввал $k = 1, 2, \dots, n-1$ учун

$$B^{(k-1)} \bar{\mathbf{s}}_j^{(k-1)} = \bar{\mathbf{p}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{p}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)} \quad (3.76)$$

тенгламалар ечилади ва

$$\bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} = \bar{\mathbf{p}}_j^{(k-1)} + \bar{\mathbf{s}}_j^{(k-1)}$$

$$\bar{\mathbf{q}}_j^{(k)} = 2\bar{\mathbf{p}}_j^{(k)} + \bar{\mathbf{q}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)}$$

векторлар топилади, бу ерда $i = 2^k, 2 \cdot 2^k, \dots, 2^n - 2^k$. Ҳисоблашлар $k = 1$ дан бошланади ва бу ҳол учун

$$\bar{\mathbf{p}}_j^{(0)} = 0, \bar{\mathbf{q}}_j^{(0)} = \bar{\mathbf{F}}_j, j = 1, 2, \dots, N_2 - 1$$

дастлабки шартлар берилган бўлади.

Юқорида айтганимиздек, (3.76) система қуйидаги соддароқ системаларни ечишга келтирилади:

$$B_{k-1,l} \bar{\vartheta}_{l,j} = \bar{\vartheta}_{l-1,j}, l = 1, 2, \dots, 2^{k-1}, \quad (3.77)$$

$$j = 2^k, 2 \cdot 2^k, 3 \cdot 2^k, \dots, 2^n - 2^k,$$

бунда

$$\bar{\vartheta}_{0,j} = \bar{\mathbf{p}}_{j-2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{p}}_{j+2^{k-1}}^{(k-1)} + \bar{\mathbf{q}}_j^{(k-1)}$$

$$\bar{\vartheta}_{2^{k-1},j} = \bar{\mathbf{s}}_j^{(k-1)}.$$

Ҳар бир $j = 2^k, 2 \cdot 2^k, \dots, 2^n - 2^k$ учун (3.77) системалар белгиланган l учун ечилади. $B_{k-1,l}$ матрица j га боғлиқ бўлмаганлиги туфайли ҳисоблашни шундай ташкил этиш керакки, $B_{k-1,l}$ матрицанинг тескариси бир мартагина топилсин.

Барча $\bar{\mathbf{p}}_j^{(k)}, \bar{\mathbf{q}}_j^{(k)}$ векторлар топилгандан кейин декомпозиция методининг тескари юриши бажарилади, яъни $k = n$ дан бошлаб

$$B^{(k-1)} \bar{\boldsymbol{t}}_j^{(k-1)} = \bar{\boldsymbol{q}}_j^{(k-1)} + \bar{\boldsymbol{Y}}_{j-2^{k-1}} + \bar{\boldsymbol{Y}}_{j+2^{k-1}} \quad (3.78)$$

тенгламалар ечилади ва

$$\bar{\boldsymbol{Y}}_j = \bar{\boldsymbol{p}}_j^{(k-1)} + t_j^{(k-1)}$$

векторлар ҳисобланади, бу ерда

$$k = n, n-1, \dots, 2, 1; j = 2^{k-1}, 3 \cdot 2^{k-1}, 5 \cdot 2^{k-1}, \dots, 2^n - 2^{k-1}.$$

Олдингидек белгиланган j, k лар учун (3.78) система қуйидаги содда системалар кетма-кетлигига

$$B_{k-1,l} \bar{\boldsymbol{W}}_{l,j} = \bar{\boldsymbol{W}}_{l-1,j}, l = 1, 2, \dots, 2^{k-1},$$

$$j = 2^{k-1}, 3 \cdot 2^{k-1}, 5 \cdot 2^{k-1}, \dots, 2^n - 2^{k-1}$$

келтириб ечилади, бунда

$$\bar{\boldsymbol{W}}_{0,i} = \bar{\boldsymbol{q}}_j^{(k-1)} + \bar{\boldsymbol{Y}}_{j-2^{k-1}} + \bar{\boldsymbol{Y}}_{j+2^{k-1}}, \bar{\boldsymbol{W}}_{2^{k-1},j} = \bar{\boldsymbol{t}}_j^{(k-1)}.$$

Шундай қилиб, Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласини декомпозиция методи билан ечишни күриб чиқдик. Агар түрдә x_1 бүйича нұқталарнинг сони $N_1 = 2^n$ ва x_2 бүйича N_2 бўлса, у ҳолда декомпозиция методида арифметик амалларнинг сони $O(N_1 N_2 \log_2 N_2)$ эканлиги [46]да кўрсатилган. Шу билан бирга [46] да декомпозиция методининг ҳар хил масалалардаги татбиқи келтирилган. Равшанки, агар $N_1 = N_2 = N$ бўлса, у ҳолда Фуръенинг тез алмаштиришидагидек арифметик амалларнинг сони $O(N^2 \log_2 N)$ бўлади. ФТА дан декомпозиция методининг устунлиги шундаки, бу ерда хос функцияларни билиш шарт эмас. Шу туфайли ҳам бу методни учинчи чегаравий масалани ечиш учун ҳам кўллаш мумкин.

10.3.11. Айирмали операторлар учун хос қийматлар масалалари. Ўзгарувчиларни ажратиш методи (ёки Фурье методи) ўзгармас коэффициентли айирмали тенгламаларнинг ечимини топишда ва яқинлашишни текширишда кенг кўлланилади. Бу метод айирмали масала ечимини операторнинг хос функциялари бўйича ёйишга асосланган.

Маълумки, ҳар бир айирмали чегаравий масалани операторлари бирор чекли ўлчовли $H^{(n)}$ чизиқли фазода аниқланган оператор тенглама сифатида қараш мумкин.

Биз аввал бир ўлчовли, кейин кўп ўлчовли масалаларни қараймиз. Фараз қиласайлик, $G_{h_1} = \left\{ x_{1i} = ih_1, i = \overline{0, N_1}, h_1 = a / N_1 \right\}$ түрдада қуйидаги айирмали чегаравий масала берилган бўлсин:

$$\Lambda_1 y_i \equiv \frac{y_{i+1} - 2y_i + y_{i-1}}{h_1^2} = -f_i, \quad i = \overline{1, N_1 - 1}, \quad y_0 = \varphi_1, \quad y_{N_1} = \varphi_2. \quad (3.79)$$

Берилган $y_0 = \varphi_1$, $y_{N_1} = \varphi_2$ чегаравий шартлардан фойдаланиб, (3.79) системадан y_0 ва y_{N_1} номаълумларни йўқотиш мумкин. Натижада (3.79) системага тенг кучли бўлган ушбу системага эга бўламиз:

$$\begin{aligned} & -\frac{y_{i-1} - 2y_i + y_{i+1}}{h_1^2} = f_i, \quad i = 2, 3, \dots, N_1 - 2, \\ & \frac{2y_1 - y_2}{h_1^2} = \tilde{f}_1, \quad -\frac{y_{N_1-2} - 2y_{N_1-1}}{h_1^2} = \tilde{f}_{N_1-1}, \end{aligned} \quad (3.80)$$

бунда

$$\tilde{f}_1 = f_1 + \frac{\varphi_1}{h_1^2}, \quad \tilde{f}_{N_1-1} = f_{N_1-1} + \frac{\varphi_2}{h_1^2}.$$

Энди $\bar{y} = (y_1, y_2, \dots, y_{N_1-1})^T$ векторлар тўпламида A операторни қуийдаги

$$(A\bar{y})_i = -\Lambda_1 y_i, \quad i = 2, 3, \dots, N_1 - 2,$$

$$(A\bar{y})_1 = \frac{2y_1 - y_2}{h_1^2}, \quad (A\bar{y})_{N_1} = \frac{y_{N_1-2} - 2y_{N_1-1}}{h_1^2}$$

формулалар ёрдамида аниқлаймиз. Агар $\tilde{f} = (\tilde{f}_1, f_2, \dots, f_{N_1-2}, \tilde{f}_{N_1-1})^T$ деб белгилаб олсак, у ҳолда (3.80) системани ушбу

$$A\bar{y} = \tilde{f} \quad (3.81)$$

оператор тенглама шаклида ёзиш мумкин бўлади. Бу тенглама (3.80) тенгламанинг ўнг томони билан бир вақтда чегаравий шартларни ҳам ҳисобга олади.

Шундай қилиб, айирмали масала (3.81) оператор тенгламани вужудга келтиради. Бу оператор G_{h_1} тўр соҳанинг фақат ички нуқталарида аниқланган. Кўпинча A операторни G_{h_1} соҳанинг барча нуқталарида аниқланган ва четки нуқталарида нолга айланадиган $y_0 = y_{N_1} = 0$ функцияларнинг $H^{(0)}$ фазосида аниқланган деб қараш мақсадга мувофиқ бўлади. У ҳолда A оператор бутун G_{h_1} да

$$(A\bar{y})_i = -\Lambda_1 y_i, \quad i = 1, 2, \dots, N_1 - 1, \quad y_0 = y_{N_1} = 0 \quad (3.82)$$

формулалар билан аниқланади. Бу оператор иккинчи айирмали ҳосиланинг оператори дейилади.

Биз 6-бобда умумий кўринишдаги матрицаларнинг хос сонлари ва хос векторлари (функциялари) ни топишни кўриб чиқсан эдик.

Юқоридаги (3.82) тенгликлар билан аниқланган A оператор ушбу махсус күринишига эга бўлган

$$A = \frac{1}{h_1^2} \begin{bmatrix} 2 & -1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ -1 & 2 & -1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 2 & -1 & 0 & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -1 & 2 & -1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & -1 & 2 \end{bmatrix}$$

матрицадан иборат. Маълумки, A оператор (матрица) учун хос сонлар масаласи қийидагидан иборат: шундай λ сонларни (*хос сонлар ёки хос қийматларни*) топиш керакки, ушбу

$$A\bar{y} = \lambda \bar{y} \quad (3.83)$$

тенглама нотривиал ечимга эга бўлсин. A матрица ($N_1 - 1$) тартибли махсусмас симметрик матрица бўлганлиги туфайли ($N_1 - 1$) та ҳақиқий мусбат хос қийматларга ва уларга мос келадиган ($N_1 - 1$) та чизиқли эркли хос функцияларга эга. Бу хос сонлар ва хос функцияларнинг ошкор кўринишини топамиз. Бунинг учун (3.79) ва (3.82) дан фойдаланиб, (3.83) системани қийидаги кўринишида ёзиб оламиз:

$$\frac{y_{i-1} - 2y_i + y_{i+1}}{h_1^2} + \lambda y_i = 0, \quad i = 1, 2, \dots, N_2 - 1, \quad (3.84)$$

$$y_0 = y_{N_1} = 0, \quad h_1 = a/N_1.$$

Энди $\alpha = h_1^2 \lambda$ белгилаш киритиб, (3.84) системани

$$y_{i-1} - (2 - \alpha)y_i + y_{i+1} = 0, \quad i = 1, 2, \dots, N_1 - 1 \quad (3.85)$$

кўринишида ёзиб оламиз. Бу иккинчи тартибли айирмали тенглама бўлиб,

$$q^2 - (2 - \alpha)q + 1 = 0$$

унинг характеристик тенгламасидир. Бу тенгламанинг илдизларини q_1 ва q_2 орқали белгилаймиз, у ҳолда (3.85) тенгламанинг умумий ечими

$$y_m = c_1 q_1''' + c_2 q_2''' \quad (3.86)$$

бўлиб, c_1 ва c_2 — ихтиёрий ўзгармас сонлар. Энди $y_0 = y_{N_1} = 0$ чегаравий шартлардан

$$c_1 + c_2 = 0, \quad c_1 q_1^{N_1} + c_2 q_2^{N_1} = 0$$

бир жинсли системага эга бўламиз. Бу система нотривиал ечимга эга бўлиши учун унинг детерминанти нолга тенг бўлиши керак, яъни

$$q_1^{N_1} = q_2^{N_1}.$$

Аммо $q_1 q_2 = 1$, шунинг учун ҳам $q_1^{2N_1} = 1$, яъни q_1 бирнинг $2N_1$ тартиби илдизи экан. Демак,

$$q_1^{(k)} = e^{i\varphi_k} = e^{\frac{\pi ik}{N_1}} \quad (k = 1, 2, \dots, N_1 - 1).$$

Шундай қилиб, бир томондан

$$q_1^{(k)} = \cos \varphi + i \sin \varphi,$$

иккинчи томондан (3.86) тенгламадан

$$q_1 = 1 - \frac{\alpha}{2} + \sqrt{\left(1 - \frac{\alpha}{2}\right)^2 - 1}$$

келиб чиқади. Охирги икки тенглиқдан

$$\cos \varphi = 1 - \frac{\alpha}{2}$$

ҳосил бўлади, бундан эса

$$\alpha = 2(1 - \cos \varphi) = 4 \sin^2 \frac{\varphi}{2} = 4 \sin^2 \frac{\pi k}{2N_1}.$$

Шундай қилиб, (3.84) масаланинг хос сонлари қўйидагиларга тенг:

$$\lambda_k = \frac{4}{h_1^2} \sin^2 \frac{\pi k}{2N_1}, \quad k = 1, 2, \dots, N_1 - 1, \quad (3.87)$$

бунда $h_1 N_1 = a$. Энди $q_1 q_2 = 1$ ва $c_2 = -c_1$ тенгликларни ҳисобга олиб, хос функцияларни (3.86) формуладан топамиз:

$$y_m^* = c_1 \left(q_1^m - q_2^m \right) = c_1 \left(q_1^m - q_1^{-m} \right) = c_1 \left(e^{im\varphi} - e^{-im\varphi} \right).$$

Бундан $c_1 = \frac{1}{2i}$ деб олиб, хос функция учун қўйидагига эга бўламиз:

$$y_m^{(k)} = \sin \frac{\pi km}{N_1}, \quad k, m = 1, 2, \dots, N_1 - 1. \quad (3.88)$$

Хос сонлар учун (3.87) формуладан

$$0 < \lambda_1 < \dots < \lambda_m < \lambda_{m+1} < \dots < \lambda_{N_1-1} < \frac{4}{h_1^2}$$

ҳосил бўлади. Охирги тенгсизликни яхшилаб бўлмайди, чунки

$$\lambda_{N_1-1} = \frac{4}{h_1^2} \cos^2 \frac{\pi h_1}{2a}$$

бўлиб, $\lim_{h_1 \rightarrow 0} \cos^2 \frac{\pi h_1}{2a} = 1$. Энди қуйида λ_1 нинг баҳосини топамиз. Бунинг учун $\alpha = \pi h_1 / 2a$ деб белгилаб, λ_1 ни қийидагича ёзамиз:

$$\lambda_1 = \left(\frac{\pi}{a} \right)^2 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2.$$

Доимо $h_1 \leq a/3$ деб олишимиз мумкин. У ҳолда $\lambda = \frac{\pi}{6}$ бўлади. $[0, \frac{\pi}{a}]$ оралиқда $\frac{\sin \alpha}{\alpha}$ монотон камаювчилигини ҳисобга олсак,

$$\left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \geq \left(\frac{1}{2} \frac{6}{\pi} \right)^2 = \frac{9}{\pi^2},$$

яъни

$$\lambda_1 \geq \frac{9}{a^2}$$

келиб чиқади.

Юқорида аниқланган $H^{(0)}$ фазода скаляр кўпайтма ва нормани қийидагича киритамиз:

$$(u, v) = \sum_{m=1}^{N_1-1} h_1 u_m v_m, \quad \|u\| = \sqrt{(u, u)} = \left(\sum_{m=1}^{N_1-1} h_1 u_m^2 \right)^{1/2}$$

Энди (3.88) функцияларнинг $H^{(0)}$ да ортогоналлигини кўрсатиб, нормасини топамиз. Маълумки,

$$\sum_{m=1}^{N_1-1} \sin \frac{\pi k_1 m}{N} \sin \frac{\pi k_2 m}{N} = \begin{cases} 0, & \text{агар } k_2 \neq k_1 \text{ бўлса,} \\ \frac{N}{2}, & \text{агар } k_2 = k_1 \neq 0 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } k_2 = k_1 = 0 \text{ бўлса} \end{cases} \quad (3.89)$$

(6-боб, (7.11) формулага қ.). Бундан эса $y_m^{(k)}$ функцияларнинг ортогоналлиги ва

$$\|\bar{y}^{(k)}\|^2 = h_1 \sum_{m=1}^{N_1-1} \sin^2 \frac{\pi k m}{N_1} = h_1 \frac{N_1}{2} = \frac{a}{2},$$

яъни

$$\|\bar{y}^{(k)}\| = \sqrt{\frac{a}{2}}$$

келиб чиқади. Шундай қилиб,

$$\mu_k(x_{1i}) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{\pi k x_{1i}}{h_1}, \quad i, k = \overline{1, N_1 - 1}, \quad h_1 N_1 = a \quad (3.90)$$

функциялар системаси $H^{(0)}$ фазода ортонормал базисни ташкил этади. Демак, $H^{(0)}$ да аниқланган ҳар қандай функцияни (3.90) базис бўйича ёйиш мумкин.

Биз

$$\frac{y_{i+1} - 2y_i + y_{i-1}}{h_1^2} = -f_i, \quad i = 1, 2, \dots, N_1 - 1, \quad y_0 = y_{N_1} = 0 \quad (3.91)$$

чегаравий масала ечимини

$$y_i = y(x_{1i}) = \sum_{k=1}^{N_1-1} c_k \hat{\mu}_k(x_{1i}), \quad i = \overline{1, N_1 - 1} \quad (3.92)$$

кўринишда излаймиз. Буни бажариш учун (3.91) тенгламанинг ўнг томонини Фуръенинг чекли қаторига ёямиз:

$$f_i = \sum_{k=1}^{N_1-1} \hat{f}_k \hat{\mu}_k(x_{1i}), \quad (3.93)$$

бунда

$$\hat{f}_k = (f, \mu_k) = h_1 \sum_{i=1}^{N_1-1} f_i \mu_k(x_{1i}), \quad k = 1, 2, \dots, N_1 - 1. \quad (3.94)$$

Энди (3.92) ва (3.93) ларни (3.91) га қўйиб,

$$\sum_{k=1}^{N_1-1} c_k A \mu_k(x_{1i}) = - \sum_{k=1}^{N_1-1} \hat{f}_k \hat{\mu}_k(x_{1i})$$

ни ҳосил қиласиз, (3.83) ва (3.87) лардан кўрамизки, $A \mu_k(x_{1i}) = -\lambda_k \mu_k(x_{1i})$. Шунинг учун ҳам $\mu_k(x_{1i})$ ларнинг чизиқли эрклилигидан

$$c_k \lambda_k = \hat{f}_k, \quad k = 1, 2, \dots, N_1 - 1$$

келиб чиқади. Бундан эса $y(x_{1i})$ нинг Фурье коэффициентларини ҳосил қиласиз:

$$c_k = \frac{\hat{f}_k}{\lambda_k}, \quad k = 1, 2, \dots, N_1 - 1. \quad (3.95)$$

Энди λ_k ва $\mu_k(x_{1i})$ лар ҳисобланиб машина хотирасида сақланган деб фараз қилиб, (3.91) масалани Фурье методи билан ечганда бажарилиши керак бўлган кўпайтириш ва бўлиш амалларининг умумий сонини

хисоблаймиз. Ҳар бир k учун \hat{f}_k Фурье коэффициентларини топишда N_1-1 та күпайтириш бажариш керак, барча f_k ($k = 1, 2, \dots, N_1-1$) ни топиш эса $(N_1-1)^2$ та күпайтириши талаб қилади; (3.95) формула бўйича c_k ларни топиш учун N_1-1 та бўлиш амалини бажариш керак; (3.92) формула бўйича барча y_i ларни топишда $(N_1-1)^2$ та күпайтириш амали сарфланади. Шундай қилиб, бу алгоритм $2(N_1-1)^2$ та күпайтириш ва N_1-1 та бўлишни талаб қилади.

Фараз қилайлик, чегараси Γ дан иборат бўлган $G = \{0 < x_1 < a, 0 < x_2 < b\}$ соҳада Пуассон тенгламаси учун ушбу

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = f(x_1, x_2), u|_{\Gamma} = 0, \quad (3.96)$$

$$x_{2j} = jh_2$$

Дирихле масаласини ечиш талаб қилинсин.

Биз $h_1 = a/N_1$, $h_2 = b/N_2$ деб олиб, $x_{1i} = ih_1$, $x_{2j} = ih_2$ тўғри чизикларнинг кесишган нуқталари ёрдамида G соҳани G_h тўр соҳа ва Γ ни Γ_h тўр чегара билан алмаштирамиз.

Энди (3.96) тенгламадан беш нуқтали андаза ёрдамида Лапласнинг қуйидаги айирмали операторини ҳосил қиласиз:

$$(Ay)_{ij} = -\Lambda_1 y_{ii} - \Lambda_2 y_{jj}, (x_{1i}, x_{2j}) \in G_h,$$

$$i = \overline{1, N_1 - 1}, j = \overline{1, N_2 - 1}, y|_{\Gamma_h} = 0.$$

Бу ерда одатдагидек,

$$\Lambda_1 y_{ii} = \frac{1}{h_1^2} (y_{i+1,i} - 2y_{ii} + y_{i-1,i}), \Lambda_2 y_{jj} = \frac{1}{h_2^2} (y_{i,j+1} - 2y_{ij} + y_{i,j-1}).$$

Дирихле масаласини ечишда чегаравий шартлар нолдан фарқли бўлса, $Au = f$ оператор тенгламанинг ўнг томонини ўзгартириб, чегаравий шартлар нолга тент бўлган ҳолга келтириш мумкин. Энди $G_h U \Gamma_h$ тўрда аниқланган ва Γ_h да нолга айланадиган функцияларнинг $H^{(h)}$ чизикли фазосини киритамиз. Бу фазонинг ўлчами $(N_1-1)(N_2-1)$ га тенг. Бу фазода скаляр кўпайтма ва нормани қуйидагича киритамиз:

$$(u, \vartheta) = \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 u_{ij} \vartheta_{ij}, \|u\| = \sqrt{(u, u)}.$$

Анализдан маълум бўлган қисмий йигиш формуласини қўллаб, кўрсатиш мумкинки, ихтиёрий $u, \vartheta \in H^{(h)}$ учун $(Au, \vartheta) = (u, A\vartheta)$ тенглик бажарилади. Демак, A — ўз-ўзига қўшма оператор. Энди A оператор учун хос сонлар масаласини қараймиз:

$$Ay = \lambda y$$

ёки

$$\Lambda_1 y_{ij} + \Lambda_2 y_{ij} + \lambda_{ij} = 0, (x_{1i}, x_{2j}) \in G_h,$$

$$y_{ij}|_{\Gamma_h} = 0.$$

A оператор ўз-ўзига қўшма (ва мусбат) бўлганлиги учун унинг $(N_1-1)(N_2-1)$ та ҳақиқий хос сонлари мавжуд, хос функциялар эса $H^{(h)}$ да ортонормал базисни ташкил этади. Бу хос сонлар ва хос функцияларнинг ошкор кўринишларини топамиз. Осонлик билан кўриш мумкинки, Λ_1 ва Λ_2 операторларнинг хос сонлари мос равишида қўйидагилардан иборат:

$$\lambda_{k_1} = \frac{4}{h_1^2} \sin^2 \frac{\pi k_1 h_1}{2a}, \lambda_{k_2} = \frac{4}{h_2^2} \sin^2 \frac{\pi k_2 h_2}{2b}, k_1 = \overline{1, N_1 - 1}, k_2 = \overline{1, N_2 - 1}.$$

Бу сонларнинг мумкин бўлган барча йифиндилигини оламиз:

$$\lambda_{k_1 k_2} = \lambda_{k_1} + \lambda_{k_2} = \frac{4}{h_1^2} \sin^2 \frac{\pi k_1 h_1}{2a} + \frac{4}{h_2^2} \sin^2 \frac{\pi k_2 h_2}{2b},$$

$$k_1 = \overline{1, N_1 - 1}; k_2 = \overline{1, N_2 - 1}. \quad (3.97)$$

Шунингдек, кўриш мумкинки, Λ_1 ва Λ_2 операторларнинг хос функциялари мос равишида қўйидагилардан иборат:

$$\mu_{k_1}(x_{1i}) = \sqrt{\frac{2}{h_1}} \sin \frac{\pi k_1 x_{1i}}{h_1}, k_1 = \overline{1, N_1 - 1}, i = \overline{1, N_1 - 1}, x_{1i} = ih_1,$$

$$\mu_{k_2}(x_{2j}) = \sqrt{\frac{2}{h_2}} \sin \frac{\pi k_2 x_{2j}}{h_2}, k_2 = \overline{1, N_2 - 1}, j = \overline{1, N_2 - 1}, x_{2j} = jh_2.$$

Бу функцияларнинг мумкин бўлган барча кўпайтмаларини тузамиз:

$$\mu_{k_1 k_2}(x_{1i}, x_{2j}) = \mu_{k_1}(x_{1i}) \mu_{k_2}(x_{2j}) = \sqrt{\frac{2}{h_1 h_2}} \sin \frac{\pi k_1 x_{1i}}{h_1} \sin \frac{\pi k_2 x_{2j}}{h_2}. \quad (3.98)$$

(3.89) тенглиқдан фойдаланиб, кўрсатиш мумкинки, $\mu_{k_1 k_2}(x_{1i}, x_{2j})$ функциялар $H^{(h)}$ фазода киритилган скаляр кўпайтма ва норма бўйича ўзаро ортогонал бўлиб, нормалари бирга тенг. Шундай қилиб, (3.98) функциялар тўплами $H^{(h)}$ фазода ортонормал базисни ташкил этади ва $H^{(h)}$ да аниқланган ҳар қандай функцияни шу базис бўйича ёйиш мумкин.

Биз ушбу

$$\Lambda_1 y_{ij} + \Lambda_2 y_{ij} = f_{ij}, i = \overline{1, N_1 - 1}, j = \overline{1, N_2 - 1},$$

$$y_{ij} \Big|_{\hat{A}_h} = 0 \quad (3.99)$$

чегаравий масаланинг ўнг томонини

$$f_{ij} = \sum_{k_1=1}^{N_1-1} \sum_{k_2=1}^{N_2-1} \hat{f}_{k_1 k_2} \mu_{k_1 k_2}(x_{1i}, x_{2j})$$

Фурье қаторига ёйиб, y_{ij} ечимни қуидаги

$$y_{ij} = \sum_{k_1=1}^{N_1-1} \sum_{k_2=1}^{N_2-1} c_{k_1 k_2} \mu_{k_1 k_2}(x_{1i}, x_{2j})$$

кўринишда излаймиз. Бир ўлчовли масаладагидек, бу ерда ҳам кўрсатиш мумкинки,

$$c_{k_1 k_2} = \frac{\hat{f}_{k_1 k_2}}{\lambda_{k_1 k_2}}.$$

Юқорида кўрдикки, бир ўлчовли масалани ечиш учун Фурье методи $0(N_1^2)$ та арифметик амални талаб қилади. Ҳудди шу йўл билан кўрсатиш мумкинки, икки ўлчовли масалани Фурье методи билан ечиш $0(N_1^2 N_2^2)$ та арифметик амални талаб қилади. Бу метод самарасиз бўлганлиги сабабли амалиётда қўлланилмайди. Аммо икки ўлчовли ўзгармас коэффициентли чегаравий масалани ечишда Фурьенинг тез алмаштириш ва ҳайдаш методини биргаликда қўллаб, яхши натижага эришиш мумкин.

Ҳақиқатан ҳам, (3.99) чегаравий масала берилган бўлсин. Биз $j(0 < j < N_2)$ нинг бирор қийматини белгилаб олиб, y_{ij} ва f_{ij} ни фақат $i(i = 1, 2, \dots, N_1 - 1)$ нинг функцияси деб қараймиз, у ҳолда y_{ij} ва f_{ij} ларни (3.92) ва (3.93) лардагидек (3.89) масаланинг хос функциялари бўйича ёёмиз:

$$y_{ij} = \sum_{k=1}^{N_1-1} C_k(x_{2j}) \mu_k(x_{1i}), f_{ij} = \sum_{k=1}^{N_1-1} \hat{f}_k(x_{2j}) \mu_k(x_{1i}).$$

Бу ифодаларни (3.99) га қўямиз:

$$\begin{aligned} \sum_{k=1}^{N_1-1} \{c_k(x_{2j}) \Lambda_1 \mu_k(x_{1i}) + \Lambda_2 (c_k(x_{2j})) \mu_k(x_{1i})\} &= \\ &= \sum_{k=1}^{N_1-1} \hat{f}_k(x_{2j}) \mu_k(x_{1i}). \end{aligned}$$

Бундан $\Lambda_1 \mu_k(x_{1i}) = -\lambda_k \mu(x_{1i})$ ни ҳисобга олсак, қуйидаги ҳосил бўлади:

$$\sum_{k=1}^{N_1-1} [-\lambda_k c_k(x_{2j}) + \Lambda_2 c_k(x_{2j}) - \hat{f}_k(x_{2j})] \mu_k(x_{1i}) = 0.$$

Энди $\mu_k(x_{1i}) (k = 1, 2, \dots, N_1 - 1)$ функцияларнинг чизиқли эрклилигини ҳисобга олсак, у ҳолда

$$\Lambda_2(c_k(x_{2j})) - \lambda_k c_k(x_{2j}) - \hat{f}_k(x_{2j}) = 0$$

ёки

$$c_k(x_{2,j+1}) - 2c_k(x_{2j}) + c_k(x_{2,j-1}) - h_2^2 \lambda_k c_k(x_{2j}) - h_2^2 \hat{f}_k(x_{2j}) = 0,$$

$$j = 1, 2, \dots, N_1 - 1, c_k(x_{20}) = c_k(x_{2,N_1}) = 0,$$

ёхуд

$$\left. \begin{aligned} c_k(x_{2,j+1}) - (2 + h_2^2 \lambda_k) c_k(x_{2j}) + c_k(x_{2,j-1}) &= -h_2^2 \hat{f}_k(x_{2j}), \\ j = \overline{1, N_1 - 1}, k = \overline{1, N_2 - 1}, c_k(0) &= c_k(a) = 0. \end{aligned} \right\} \quad (3.100)$$

Бунда λ_k ва $\hat{f}_k(x_{2j})$ лар олдин кўрсатганимиздек,

$$\lambda_k = \frac{4}{h_1^2} \sin^2 \frac{\pi k h_1}{2a}, \quad \hat{f}_k(x_{2j}) = h_1 \sum_{i=1}^{N_1-1} f_{ij} \mu_k(x_{2j}),$$

$$j = 1, 2, \dots, N_2 - 1. \quad (3.101)$$

Энди (3.100) системани ҳар бир k учун ҳайдаш методи билан қуйидаги формулалар ёрдамида ечамиз:

$$\alpha_{j+1}^{(k)} = \frac{1}{2 + 2h_2^2 \lambda_k - \alpha_j^{(k)}}, \quad \beta_{j+1}^{(k)} = \alpha_{j+1}^{(k)} \left(\beta_j^{(k)} + h_2^2 \hat{f}_k(x_{2j}) \right),$$

$$j = 1, 2, \dots, N_2 - 1, \quad \alpha_1^{(k)} = \beta_1^{(k)} = 0,$$

$$C_k(x_{2j}) = \alpha_{j+1}^{(k)} C_k(x_{2,j+1}) + \beta_{j+1}^{(k)}, \quad j = N_2 - 1, N_2 - 2, \dots, 1, \quad C_k(x_{2N_2}) = 0.$$

Шундай қилиб, (3.97) айирмали масалани ечиш учун, аввало, (3.101) формулаларга кўра ҳар бир j учун f_{ij} нинг барча $\hat{f}_1(x_{2j}), \hat{f}_2(x_{2j}), \dots, \hat{f}_{N_1-1}(x_{2j})$ Фурье коэффициентларини Фуръенинг тез алмаштириши ёрдамида ҳисоблаймиз. Биз юқорида қўрганимиздек, $0(N_2 \log N_1)$ та арифметик амал бажариш керак. Демак, барча $j = 1, 2, \dots, N_2 - 1$ учун Фурье коэффициентларини ҳисоблаш учун сарфланган

арифметик амалларнинг сони $O(N_1 N_2 \log_2 N_1)$ та. (3.100) системани барча $k = 1, 2, \dots, N_2 - 1$ учун ҳайдаш методида сарфланадиган амалларнинг сони $O(N_1 N_2)$ та. Ниҳоят, $C_k(x_{2j})$ топилгандан кейин y_{ij} ечимини

$$y_{ij} = \sum_{k=1}^{N_1-1} C_k(x_{2j}) \mu_k(x_{1i}), \quad i = 1, 2, \dots, N_1 - 1, \quad j = 1, 2, \dots, N_2 - 1$$

Фуръенинг тез алмаштириши билан ҳисоблашда $O(N_1 N_2 \log_2 N_1)$ та амал бажариш керак.

Шундай қилиб, мазкур метод билан (3.99) системани ечиш учун $O(N_1 N_2 \log_2 N_1)$ та, $\{\mu_{k_1 k_2}(x_{1i}, x_{2j})\}$ хос функциялар ёрдамида ечиш учун $O(N_1^2 N_2^2)$ та ва ниҳоят оддий Гаусс методи билан ечишда $O(N_1^3 N_2^3)$ та амал сарфланади. Шуни ҳам айтиш керакки, мазкур методни қўллаш учун бир ўлчовли масаланинг хос сонлари ва хос функцияларини ошкор кўринишда топиш керак. Агар масаланинг хос сонлари ва хос функцияларининг ошкор кўринишини топиш мумкин бўлмаса, бу методни қўллаб бўлмайди. Бундай ҳоллар учинчи типдаги чегаравий масала ёки коэффициентлари ўзгарувчан ва ажralмайдиган масала бўлган чегаравий масалалардир.

Юқорида айтилган методларнинг ҳаммасини ушбу Гельмгольц тенгламаси

$$-\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + \mu u = (x_1, x_2), \quad (x_1, x_2) \in G,$$

$$u|_{\Gamma} = 0$$

учун Дирихле масаласини ечишда қўллаш мумкин, бу ерда μ — берилган ўзгармас сон.

Машқ. $G = \{0 < x_1 < 1, 0 < x_2 < 1\}$ соҳада ушбу Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласи ечилин:

$$-\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} = 2(x_1 + x_2 - x_1^2 - x_2^2),$$

$$u(0, x_2) = u(1, x_2) = u(x_1, 0) = u(x_1, 1) = 0.$$

10.4-§. ЧЕБИШЕВНИНГ ОПТИМАЛ ОШКОР ИТЕРАЦИОН МЕТОДИ ВА УНИНГ АЙИРМАЛИ ЭЛЛИПТИК ТЕНГЛАМАЛАРГА ТАТБИҚИ

Биз бу ерда Чебишев кўпҳади илдизларининг хоссаларидан фойдаланиб, ошкор итерацион методнинг яқинлашишини тезлаштириш масаласини кўрамиз ва уни эллиптик типдаги тенгламаларни

аппроксимациялашда ҳосил бўладиган айрмали системани ечишга қўллаймиз.

10.4.1. Чебишев кўпҳадларининг иккита масалага татбиқи. Биз 5- ва 6-бобларда

$$T_n(x) = 2^{1-n} \cos(n \arccos x) \quad (4.1)$$

Чебишев кўпҳадлари билан танишган эдик. Бу кўпҳаднинг бош коэффициенти 1 га тенг бўлиб, у $[-1, 1]$ кесмада энг кам оғувчи кўпҳаддир. Ихтиёрий $[a, b]$ кесма учун

$$t = \frac{2x-a-b}{b-a}, \quad -1 \leq t \leq 1, \quad a \leq x \leq b$$

алмаштириш воситасида (4.1) кўпҳад қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$T_n^{[a,b]}(x) = \frac{(b-a)^n}{2^{2n-1}} \cos\left(n \arccos \frac{2x-a-b}{b-a}\right). \quad (4.2)$$

Бу кўпҳаднинг максимал оғиши

$$\max_{a \leq x \leq b} |T_n^{[a,b]}(x)| = \frac{(b-a)^n}{2^{2n-1}}$$

бўлиб, унинг илдизлари қўйидагилардан иборат:

$$x_k = \frac{a+b}{2} + \frac{b-a}{2} \cos \frac{(2k+1)\pi}{2}, \quad k = 0, 1, \dots, n-1. \quad (4.3)$$

Энди қўйидаги масалани ечамиз: $x = 0$ нуқтада 1 қийматни қабул қиласидан кўпҳадлар орасида $[a, b]$ кесмада нолдан энг кам оғадиган n -даражали $P_n(x)$ кўпҳад топилсин. Равшанки, изланадиган кўпҳад (4.2) кўпҳаддан ўзгармас кўпайовчи билан фарқ қилиши керак, яъни

$$P_n(x) = \frac{T_n^{[a,b]}(x)}{T_n^{[a,b]}(0)}. \quad (4.4)$$

Биз кейинчалик $T_n^{[a,b]}(0) \neq 0$ деб қараймиз.

Агар $T_n^{[a,b]}(0) = 0$ бўлса, у ҳолда қаралаётган масала даражаси аниқ n бўлган кўпҳадлар синфида ечимга эга эмас. Масалан, биринчи даражали кўпҳад $P_1(x) = ax + 1$ учун

$$\max_{-1 \leq x \leq 1} |P_1(x)| = |a| + 1$$

ва у $a = 0$ бўлганда минимумга эришади. Аммо бу ҳолда $P_1(x)$ биринчи даражали кўпҳад бўлмай қолади.

Агар $b > a > 0$ бўлса, (4.2) ва (4.4) лардан қўйидагини ҳосил қиласиз:

$$P_n(x) = P_n \cos\left(n \arccos \frac{2x-a-b}{b-a}\right), \quad (4.5)$$

бунда

$$P_n = \left(\cos\left(n \arccos \frac{a+b}{a-b}\right) \right)^{-1}. \quad (4.6)$$

Энди

$$\xi = \frac{a}{b}, \rho_0 = \frac{1-\xi}{1+\xi} \quad (4.7)$$

белгилаш киритсак,

$$P_n = \left(\cos\left(n \arccos\left(-\frac{1}{\rho_0}\right)\right) \right)^{-1} \quad (4.8)$$

хосил бўлади.

Қуйидаги

$$\begin{aligned} \cos(n \arccos(-z)) &= (-1)^n \cos(n \arccos z) = \\ &= (-1)^n 0,5 \left(\left(z + \sqrt{z^2 - 1} \right)^n + \left(z - \sqrt{z^2 - 1} \right)^n \right) \end{aligned} \quad (4.9)$$

айниятлар ихтиёрий ҳақиқий ёки комплекс z сонлар учун ўринли эканлиги маълум.

Агар (4.9) да $z = 1/\rho_0$ деб олсак, унда

$$z - \sqrt{z^2 - 1} = \frac{1}{\rho_0} - \sqrt{\frac{1}{\rho_0^2} - 1} = \frac{1 - \sqrt{1 - \rho_0^2}}{\rho_0}$$

бўлиб, бунда ρ_0 нинг (4.7) даги қийматини қўйсак,

$$z - \sqrt{z^2 - 1} = \frac{1 - \sqrt{1 - (1-\xi)^2(1+\xi)^{-2}}}{(1-\xi)/(1+\xi)} = \frac{1+\xi-2\sqrt{\xi}}{1-\xi} = \frac{1-\sqrt{\xi}}{1+\sqrt{\xi}},$$

$$z + \sqrt{z^2 - 1} = \frac{1+\sqrt{\xi}}{1-\sqrt{\xi}}$$

ларни хосил қиласиз. Бу ифодаларни (4.9) га қўйсак, (4.8) қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$P_n = 2(-1)^n (\rho^n + \rho^{-n})^{-1} = (-1)^n \frac{2\rho S^n}{1+\rho^{2n}},$$

бунда $\rho = (1 - \sqrt{\xi}) / (1 + \sqrt{\xi})$. Шундай қилиб, $x = 0$ нуқтада 1 қийматни қабул қиласиган кўпҳадлар орасида $[a, b]$ кесмада нолдан энг кам оғадиган n -даражали кўпҳад қуйидаги кўринишга эга:

$$P_n(x) = (-1)^n q_n \cos\left(n \arccos \frac{2x-a-b}{b-a}\right), \quad (4.10)$$

бунда

$$q_n = \frac{2\rho^n}{1+\rho^{2n}}, \rho = \frac{1-\sqrt{\xi}}{1+\sqrt{\xi}}, \xi = \frac{a}{b} (b > a > 0). \quad (4.11)$$

Бу кўпҳаднинг илдизлари (4.3) формула билан топилади.

Энди иккинчи масалага ўтамиз. Ушбу

$$F_n(\lambda) = (1 - \tau_1 \lambda)(1 - \tau_2 \lambda) \dots (1 - \tau_n \lambda) \quad (4.12)$$

кўпҳад учун $\tau_1, \tau_2, \dots, \tau_n$ параметрларни шундай танлаш керакки,

$$\max_{0 < \gamma_1 \leq \lambda \leq \gamma_2} |F_n(\lambda)|$$

миқдор ўзининг минимал қийматига эришсин.

Қаралаётган кўпҳад $F_n(0) = 1$ шартни қаноатлантиради. Шунинг учун ҳам бу масала Чебищевнинг (4.10) кўпҳади ёрдамида ечилади. (4.12) нинг илдизлари

$$\lambda_k = \tau_k^{-1}, k = 1, 2, \dots, n$$

ушбу

$$P_n(\lambda) = (-1)^n q_n \cos\left(n \arccos \frac{2\lambda - \gamma_1 - \gamma_2}{\gamma_2 - \gamma_1}\right) \quad (4.13)$$

кўпҳаднинг

$$\bar{\lambda}_k = \frac{\gamma_1 + \gamma_2}{2} + \frac{\gamma_2 - \gamma_1}{2} \cos \frac{(2k-1)\pi}{2n}, k = 1, 2, \dots, n \quad (4.14)$$

илдизлари билан устма-уст тушиши керак, бунда

$$q_n = \frac{2\rho^n}{1+\rho^{2n}}, \rho = \frac{1-\sqrt{\xi}}{1+\sqrt{\xi}}, \xi = \frac{\gamma_1}{\gamma_2}. \quad (4.15)$$

Демак,

$$\tau_k^{-1} = \frac{\gamma_1 + \gamma_2}{2} + \frac{\gamma_2 - \gamma_1}{2} \cos \frac{(2k-1)\pi}{2n}, k = 1, 2, \dots, n \quad (4.16)$$

деб олсак, у ҳолда $F_n(\lambda)$ нинг нолдан оғиши минимал бўлиб,

$$\max_{\gamma_1 \leq \lambda \leq \gamma_2} |F_n(\lambda)| = q_n$$

бўлади, бунда q_n миқдор (4.15) тенгликлар билан аниқланади.

Параметрларнинг (4.16) тенгликлар билан аниқланадиган $\{\tau_k^{-1}\}_{k=1}^n$ тўпламини оптималь дейиш табиийдир.

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, $\{\tau_k\}_{k=1}^n$ параметрларнинг тўплами оптималь бўлиши учун τ_k ни (4.16) тенгликларда кўрсатилган тартибда олиш шарт эмас. Бунинг учун $\{\tau_k^{-1}\}_{k=1}^n$ тўплам Чебищев

кўпҳадлари илдизларининг $\left\{\bar{\lambda}_k\right\}_{k=1}^n$ тўплами билан устма-уст тушиши етарлидир.

10.4.2. Чебишелвнинг оптималь ошкор итерацион методи. Матрицаси мусбат аниқланган ва симметрик бўлган ушбу

$$Ay = f$$

тенгламалар системасини қараймиз. Бу системани ошкор ностационар метод

$$\frac{y_{k+1} - y_k}{\tau_{k+1}} + Ay_k = f, \quad k = 0, 1, 2, \dots \quad (4.17)$$

билин ечамиз, бунда y_0 берилган вектор. Бу ерда итерацион параметрларни оптималь равишда топиш масаласи $\tau_1, \tau_2, \dots, \tau_n$ параметрларни $y_n - y$ хатоликнинг нормаси минимал бўладиган қилиб танлашдан иборат. Бундан кейин норма деганда векторнинг учинчи нормасини тушунамиз, яъни $z = (z_1, z_2, \dots, z_m)$ нинг нормаси

$$\|z\| = \|z\|_3 = \sqrt{\sum_{i=1}^m z_i^2}.$$

Қуйидаги теоремада (4.17) итерацион методни оптимальлаштириш масаласи келтирилган.

Теорема. *Фараз қилайлик, A мусбат аниқланган симметрик матрица бўлиб, $\lambda_{\min}(A) > 0$ ва $\lambda_{\max}(A)$ унинг энг кичик ва энг катта хос сонлари бўлсин. Бундан ташқари, итерациянинг сони n берилган бўлсин. У ҳолда (4.17) методлар орасидаги параметрлар қуйидагича:*

$$\tau_k = \frac{\tau_0}{1 + \rho_0 t_k}, \quad k = 1, 2, \dots, n, \quad (4.18)$$

бунда

$$\begin{aligned} \tau_0 &= \frac{2}{\lambda_{\min}(A) + \lambda_{\max}(A)}, \quad \rho_0 = \frac{1 - \xi}{1 + \xi}, \quad \xi = \frac{\lambda_{\min}(A)}{\lambda_{\max}(A)}, \\ t_k &= \cos \frac{(2k-1)\pi}{2n}, \quad k = 1, 2, \dots, n \end{aligned} \quad (4.19)$$

танланган метод $\|y_n - y\|$ хатоликнинг энг кичик қийматини таъминлайди ва бу хатолик учун қуйидагича баҳо ўринлидир:

$$\|y_n - y\| \leq q_n \|y_0 - y\|, \quad (4.20)$$

бунда

$$q_n = \frac{2\rho^n}{1 + \rho^{2n}}, \quad \rho = \frac{1 - \sqrt{\xi}}{1 + \sqrt{\xi}}, \quad \xi = \frac{\lambda_{\min}(A)}{\lambda_{\max}(A)}. \quad (4.21)$$

Исботи. Хатолик $z_k = y_k - y$ учун қуйидаги тенгламага эга бўламиз:

$$\frac{z_{k+1}-z_k}{\tau_{k+1}} + Az_k = 0, \quad k = 0, 1, \dots, n-1, \quad z_0 = y_0 - y. \quad (4.22)$$

Бу тенгламадан z_k ($k = 1, 2, \dots, n$) учун қуйидаги ифода келиб чиқады:

$$z_k = (E - t_k A)(E - t_{k-1} A) \dots (E - t_1 A)z_0,$$

бундан $k = n$ бўлганда

$$z_n = T_n z_0$$

ни ҳосил қиласиз, бунда

$$T_n = (E - t_n A)(E - t_{n-1} A) \dots (E - t_1 A). \quad (4.23)$$

Теорема шартига кўра A симметрик матрица. Шунинг учун ҳам T_n матрица симметрикдир ва унинг нормаси спектрал радиусга тенг бўлиб (3-бобга к.), қуйидаги тенгсизлик ўринлидир:

$$\|z_n\| \leq |\vartheta| \|z_0\|, \quad (4.24)$$

бунда ϑ сон T_n матрицанинг модули бўйича энг катта хос сонидир. Маълумки, (4.24) баҳони яхшилаб бўлмайди, яъни шундай z_0 вектор топиладики, унинг учун (4.24) да тенглик белгиси олинади.

Теоремани исботлаш учун t_1, t_2, \dots, t_n ларни шундай танлаш керакки, $|\vartheta|$ минимумга эришсин.

Фараз қилайлик, λ_k ($k = 1, 2, \dots, m$) сонлар A матрицанинг хос сонлари бўлсин. Умумийликка зиён етказмасдан

$$0 < \lambda_{\min}(A) = \lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_m = \lambda_{\max}(A)$$

деб олишимиз мумкин. (4.23) га кўра

$$|\vartheta| = \max_{1 \leq k \leq m} |(1 - t_1 \lambda_k)(1 - t_2 \lambda_k) \dots (1 - t_n \lambda_k)|.$$

Равшанки,

$$|\vartheta| \leq \max_{\lambda_{\min}(A) \leq \lambda \leq \lambda_{\max}(A)} |F_n(\lambda)|,$$

бунда

$$F_n(\lambda) = (1 - t_1 \lambda)(1 - t_2 \lambda) \dots (1 - t_n \lambda).$$

Шундай қилиб, биз юқорида кўрилган ушбу

$$\min_{t_1, t_2, \dots, t_n} \max_{\lambda_{\min}(A) \leq \lambda \leq \lambda_{\max}(A)} |F_n(\lambda)|$$

минимакс масалага келдик. Равшанки, t_k лар учун юқорида ҳосил қилинган (4.16) формула (4.18), (4.19) формулалар билан устма-

уст тушади. Параметрларнинг танланган қиймати учун оғишнинг миқдори $|\vartheta| = q_n$, бунда q_n (4.21) формула билан аниқланади. Теорема исботланди.

Параметрлари τ_k (4.18), (4.19) формулалар билан аниқланган (4.17) итерацион метод Чебишенвинг ошкор итерацион методи дейилади.

Татбиқларда күпинча шундай масалалар учрайдик, уларда A матрица ёмон шартланган бўлиб, $\lambda_{\max}(A)/\lambda_{\min}(A)$ нисбат каттадир. Бу ҳолда ρ бирга яқин бўлиб, итерация секин яқинлашади. Берилган ε аниқликка эришиш учун (4.17) итерациянинг сонини ҳисоблаймиз. (4.20) баҳодан $q_n < \varepsilon$ бўлганда

$$\|y_n - y\| < \varepsilon \|y_0 - y\|$$

ни ҳосил қиласиз, бунда q_n миқдор (4.21) бўйича аниқланади. Шундай қилиб, биз

$$\frac{1 + \rho^{2^n}}{\rho} > \frac{2}{\varepsilon}$$

тенгсизликка эга бўламиз. Буни $t = \rho^{-n}$ га нисбатан ечсак,

$$\frac{1}{\rho^n} > \frac{1 + \sqrt{1 - \varepsilon^2}}{\varepsilon}$$

келиб чиқади. Охирги тенгсизлик бажарилиши учун $1/\rho^n \geq 2/\varepsilon$, яъни

$$n \geq n_0(\varepsilon) = \frac{\ln(2/\varepsilon)}{\ln(1/\rho)}$$

деб олиш кифоядир.

Энг ёмон ҳолда, яъни $\xi = \lambda_{\min}(A)/\lambda_{\max}(A)$ кичик бўлганда қўйида-гига эга бўламиз:

$$\ln \frac{1}{\rho} = \ln \left(\frac{1 + \sqrt{\frac{\xi}{\xi}}}{1 - \sqrt{\xi}} \right) \approx 2\sqrt{\xi}$$

ва (4.24) дан итерация сони учун ушбу тақрибий қийматни ҳосил қиласиз:

$$n_0(\varepsilon) = \frac{\ln(2/\varepsilon)}{2\sqrt{\xi}} .$$

Шундай қилиб, кичик ξ учун Чебишенвинг ошкор итерацион методи ε аниқликка эришиш учун $n_0(\varepsilon) = O(1/\sqrt{\varepsilon})$ миқдордаги итерацияни талаб қиласиди. Бу методнинг

$$\frac{y_{k+1} - y_k}{\tau} + Ay_k = f \quad (4.25)$$

оддий итерацион методдан устунлиги ҳам шундадир, чунки (4.25) метод учун $n_0(\varepsilon) = 0(1/\xi)$ (к. [45], 97-б.).

Назарий жиҳатдан τ_k параметрларни ихтиёрий тартибда ишлатиш мумкин. Масалан, улардан (4.16) да кўрсатилган тартибда ёки тескари тартибда фойдаланиш мумкин, яъни

$$\tau_k = \frac{\tau_0}{1 + \rho_0 \tau_{n-k+1}}, \quad k = 1, 2, \dots, n.$$

Лекин бу методни амалда қўллаганда параметрларни қўллаш тартибининг методнинг сонли турғунлигига муҳим равишда таъсир қилиши аниқланган. Шу маълум бўлганки, параметрлар ихтиёрий тартибда ишлатилса, ҳисоблаш хатолиги йўл қўйиб бўлмайдиган даражада ўсиб боради. Гап шундаки, бу метод, умуман айтганда, итерациядан итерацияга ўтганда хатоликнинг монотон камайишига кафолат бермайди. Хатолик тенгламаси (4.22) ни қўйидагича ёзамиш:

$$z_{k-1} = (E - t_{k-1} A) z_k.$$

Итерациядан итерацияга ўтиш оператори $E - t_{k+1} A$ нинг нормаси бир неча қўшни итерацияларда бирдан катта бўлиши мумкин, бу эса хатоликнинг ўсишига олиб келади. Баъзан ҳисоблаш хатолиги шунчалик ўсиб борадики, натижада ЭҲМ нинг арифметик қурилмасида тўлиб-тошиш пайдо бўлади.

Хозирги вақтда алгоритм асосида τ_k итерацион параметрларни шундай тартиблаш мумкинки, натижада (4.17) итерацион метод турғун бўлади. Бу алгоритмнинг муфассал баёни [43] да келтирилган.

Эслатма. Кўпинча A матрицанинг минимал ва максимал хос сонлари $\lambda_{\min}(A)$ ҳамда $\lambda_{\max}(A)$ маълум бўлмай, балки уларнинг чегаралари маълум бўлади:

$$0 < \gamma_1 \leq \lambda_{\min}(A) < \lambda_{\max}(A) \leq \gamma_2.$$

Бундай ҳолда, агар

$$\begin{aligned} \xi &= \frac{\gamma_1}{\gamma_2}, \quad \tau_0 = \frac{2}{\gamma_1 + \gamma_2}, \quad \rho_0 = \frac{1 - \xi}{1 + \xi}, \\ \tau_k &= \frac{\tau_0}{1 + \rho_0 \tau_k}, \quad t_k = \cos \frac{(2k-1)\pi}{2n}, \quad k = 1, 2, \dots, n \end{aligned} \tag{4.26}$$

деб олсак, у ҳолда теореманинг хulosаси ўринлилигича қолади, яъни хатолик учун ушбу баҳо ўринли бўлади:

$$\|y_n - y\| \leq q_n \|y_0 - y\|, \tag{4.27}$$

бунда

$$q_n = \frac{2\rho^n}{1+\rho^{2n}}, \rho = \frac{1-\sqrt{\xi}}{1+\sqrt{\xi}}, \xi = \frac{\gamma_1}{\lambda_2}. \quad (4.28)$$

Шундай қилиб, Чебишевнинг итерацион методини муайян тенгламалар системасига қўллаш учун қуидагиларни бажариш керак:

1) A матрицанинг симметриклигига ишонч ҳосил қилиш (ёки берилган матрица ўз-ўзига қўшма операторнинг матрицаси эканлигини исботлаш);

2) A матрица спектрининг γ_1 ва γ_2 чегараларини аниқлаш;

3) (4.26) формула билан топилган τ_k итерацион параметрларни шундай тартиблаш керакки, натижада метод турғун бўлсин.

10.4.3. Чебишев итерацион методининг модел масалага татбиқи.

Пуассон тенгламаси учун чегараси Γ бўлган бирлик $G = \{0 < x_1, x_2 < 1\}$ квадратда ушбу Дирихле масаласини қараймиз:

$$\frac{\hat{\epsilon}^2 U}{\hat{c}x_1^2} + \frac{\hat{\epsilon}^2 U}{\hat{c}x_2^2} = -f(x), \quad x \in (x_1, x_2) \in G,$$

$$u(x) = 0, \quad x = (x_1, x_2) \in \tilde{A}.$$

G соҳада h қадамли квадрат тўр киритамиз, яъни

$$G_h = \{x_{ij} = (x_1^{(i)}, x_2^{(j)})\}$$

тўпламни оламиз, бунда $x_1^{(i)} = ih, x_2^{(j)} = jh, i, j = 0, 1, \dots, N, hN = 1$. Одатдагидек, G_h орқали ички нуқталар тўпламини ва Γ_h орқали чегаравий нуқталар тўпламини белгилаймиз.

Дифференциал масалани айирмали масала билан алмаштириш натижасида ушбу системага келамиз:

$$\frac{y_{i-1,j} - 2y_{ij} + y_{i+1,j}}{h^2} + \frac{y_{i,j+1} - 2y_{ij} + y_{i,j-1}}{h^2} = -f_{ij}, \quad (4.29)$$

$$y_{i0} = y_{iN} = 0, \quad y_{0j} = y_{Nj} = 0, \quad i, j = 1, 2, \dots, N-1.$$

Бу мисолда математик физиканинг кўп ўлчовли масалаларини аппроксимациялашда ҳосил бўладиган тенгламалар системасининг характерли хусусиятлари яққол кўринади. Бундай системаларнинг матрицаси юқори тартиблилиги, нол элементларининг жуда кўплиги ва хос сонларининг катта сочилиши билан характерланади.

Ҳақиқатан ҳам, (4.29) системанинг тартиби G_h тўр нуқталари-нинг сони билан устма-уст тушади ва $(N-1)^2$ га тенг. Одатда, $h = 0,01$ деб олинади. Бу ҳолда системанинг тартиби $9801 \approx 10^4$ га тенг бўлади.

Системанинг ҳар бир тенгламасида бештадан ортиқ бўлмаган нолдан фарқли коэффициентлар бор. Демак, нолдан фарқли элементлар сонининг барча элементлар сонига нисбати $5/(N-1)^2 = 0(h^2)$ дан ортмайди.

Агар (4.29) системани $Ay = f$ матрицали кўринишда ёзсак, у ҳолда A матрица ўз-ўзига қўшма операторнинг матрицаси эканлигини ва унинг энг кичик ҳамда энг катта хос сонлари

$$\gamma_1 = \frac{8}{h^2} \sin^2 \frac{\pi h}{2}, \gamma_2 = \frac{8}{h^2} \cos^2 \frac{\pi h}{2}$$

формулалар билан аниқланишини 10.3.2 да кўрган эдик.

Бундан

$$\xi = \frac{\gamma_1}{\gamma_2} = \operatorname{tg}^2 \frac{\pi h}{2} = \frac{\pi^2 h^2}{4} + O(h^4) \quad (h \rightarrow 0)$$

келиб чиқади. Демак, ξ жуда кичик ва (4.28) системанинг матрицаси ёмон шартланган.

Биз (4.28) системани (4.17), (4.28) Чебишев итерацион методи билан ечамиз. Навбатдаги итерация $y^{(k+1)} = \{y_{ij}^{(k+1)}\}_{i,j=1}^{N-1}$ ни ҳисоблашни қуидагича ташкил этамиз:

Аввал маълум $y_{ij}^{(k)}$ яқинлашишлар бўйича

$$r_{ij}^{(k)} = Ay_{ij}^{(k)} - f_{ij} = - \left(\frac{y_{i-1,j}^{(k)} - 2y_{ij}^{(k)} + y_{i+1,j}^{(k)}}{h^2} + \frac{y_{i,j-1}^{(k)} - 2y_{ij}^{(k)} + y_{i,j+1}^{(k)}}{h^2} + f_{ij} \right)$$

боғланишсизликни ҳисоблаймиз, кейин $y_{ij}^{(k+1)}$ ларни

$$y_{ij}^{(k+1)} = y_{ij}^{(k)} + \tau_{k+1} r_{ij}^{(k)}, \quad i, j = 1, 2, \dots, N-1$$

формулалар билан ҳисоблаймиз. Шу билан бирга

$$y_{i0}^{(k+1)} = y_{iN}^{(k+1)} = 0, \quad y_{0j}^{(k+1)} = y_{iN}^{(k+1)} = 0, \quad i, j = 1, 2, \dots, N-1.$$

Итерацион метод яқинлашишининг тезлиги

$$\sqrt{\xi} = \sqrt{\frac{\gamma_1}{\gamma_2}} = \operatorname{tg} \frac{\pi h}{2} \approx \frac{\pi h}{2} \quad (h \rightarrow 0)$$

параметр билан аниқланади.

Дастлабки хатолик $1/\varepsilon$ марта камайиши учун керак бўлган итерациянинг сони n ни баҳолаймиз. Биз (4.27) тенгсизлик ва (4.28) ифодадан q_n учун қуидаги баҳога эга бўламиз:

$$\|y_n - y\| \leq 2\rho^n \|y_0 - y\|.$$

Шунинг $2\rho^n \leq \varepsilon$, яъни

$$n \geq n_0(\varepsilon) = \ln \frac{2}{\varepsilon} / \ln \frac{1}{\rho}$$

бўлишини талаб қилиш керак. Кичик h лар учун

$$\ln \frac{1}{\rho} \approx 2\sqrt{\varepsilon} \approx \pi h$$

тақирий тенгликлар бажарылади. Демак,

$$n_0(\varepsilon) = \frac{\ln(2/\varepsilon)}{\pi h}.$$

Бундан шундай холосага келамиз: эллиптик типдаги дифференциал тенгламани аппроксимацияловчи айрмали масалани Чебишев итерацион методи билан ечишда ε аниқликка эришиш учун лозим бўлган итерациянинг сони $n_0(\varepsilon)$ нинг миқдори $O(h^{-1})$ бўлади.

Агар бу системани оддий итерация ёки Зейдел методи билан ечсан, $n_0(\varepsilon) = O(h^{-2})$ бўлар эди.

10.4.4. Чебишев итерацион методининг эллиптик тип тенгламани аппроксимацияловчи айрмали тенгламага татбиқи. Чебишев итерацион методини умумий эллиптик типдаги дифференциал тенгламага қўллаш схемаси юқорида модел масалада кўрганимиздек бўлади, аммо бу ерда, одатда, спектрнинг чегаралари олдингидек аналитик формада топилмайди. Шунинг учун ҳам спектр учун у ёки бу баҳолардан фойдаланилади.

Энди биз $G = \{0 < x_1 < l_1, 0 < x_2 < l_2\}$ тўғри тўртбурчакда ушбу эллиптик типдаги

$$\frac{\partial}{\partial x_1} \left(k_1(x_1, x_2) \frac{\partial u}{\partial x_1} \right) + \frac{\partial}{\partial x_2} \left(k_2(x_1, x_2) \frac{\partial u}{\partial x_2} \right) - q(x_1, x_2)u = f(x_1, x_2) \quad (4.30)$$

тенгламани аппроксимация қилиш масаласини қараймиз. Тўғри тўртбурчак G нинг Γ чегарасида

$$u(x_1, x_2) = m(x_1, x_2), (x_1, x_2) \in \Gamma \quad (4.31)$$

шарт берилган бўлсин.

Фараз қиласлилик, барча $(x_1, x_2) \in G$ учун ушбу тенгсизликлар бажарилсин:

$$0 < C_{11} \leq k_1(x_1, x_2) \leq C_{21},$$

$$0 < C_{12} \leq k_2(x_1, x_2) \leq C_{22}, \quad (4.32)$$

$$0 \leq d_1 \leq q(x_1, x_2) \leq d_2.$$

G соҳада x_1 ва x_2 йўналишлар бўйича қадамлари h_1 ва h_2 бўлган G_h тўрни қараймиз:

$$x_1^{(i)} = ih_1, x_1^{(j)} = jh_1, x_{ij} = (x_1^{(i)}, x_2^{(j)}),$$

$$h_1 N_1 = l_1, h_2 N_2 = l_2, y_{ij} = y(x_{ij}),$$

$$i = 0, 1, \dots, N_1, j = 0, 1, \dots, N_2.$$

Энди ушбу белгилашларни киритамиз:

$$(\bar{\Delta}_{x_1}(a_1\Delta_{x_1}y))_{ij} = \frac{1}{h_1} \left(a_{1,i+1,j} \frac{y_{i+1,j} - y_{ij}}{h_1} - a_{1,ij} \frac{y_{ij} - y_{i-1,j}}{h_1} \right),$$

$$(\bar{\Delta}_{x_2}(a_2\Delta_{x_2}y))_{ij} = \frac{1}{h_2} \left(a_{2,i,j+1} \frac{y_{i,j+1} - y_{ij}}{h_2} - a_{2,ij} \frac{y_{ij} - y_{i,j-1}}{h_2} \right).$$

Нихоят, Γ_h орқали \tilde{G}_h соҳанинг чегарасини белгилаймиз.

Юқоридаги (4.30), (4.31) дифференциал масалани иккинчи тартибли аппроксимацияга эга бўлган ушбу айирмали схема билан алмаштирамиз:

$$(\bar{\Delta}_{x_1}(a_1\Delta_{x_1}y))_{ij} + (\bar{\Delta}_{x_2}(a_2\Delta_{x_2}y))_{ij} - d_{ij}y_{ij} = -f_{ij}, \quad i=1,2,\dots,N_1-1, j=1,2,\dots,N_2-1, \quad (4.33)$$

$$y_{ij} = \mu_{ij}, \text{ агар } x_{ij} \in \Gamma_h \text{ бўлса.} \quad (4.34)$$

Бу ерда

$$d_{ij} = q_{ij},$$

$$a_{1,ij} = 0,5(k_1(x_1^{(i)}, x_2^{(j)}) + k_2(x_1^{(i-1)}, x_2^{(j)})),$$

$$a_{2,ij} = 0,5(k_1(x_1^{(i)}, x_2^{(j)}) + k_2(x_1^{(i)}, x_2^{(j-1)})).$$

Энди (4.33), (4.34) айирмали масалани

$$Ay = f \quad (4.35)$$

оператор тенглама кўринишида ёзib оламиз, бунда A — ўз-ўзига қўшма оператор. Бу оператор хос сонларининг y_1 ва y_2 чегараларини аниқлаймиз.

Аввало, шуни таъкидлаш лозимки, (4.33) тенгламани мос равиша ўзгартириб, $x_{ij} \in \Gamma_h$ учун $y_{ij} = 0$ деб олишимиз мумкин. Шундай қилиб, (4.33) ва (4.34) ларга тенг кучли бўлган ушбу

$$(\bar{\Delta}_{x_1}(a_1\Delta_{x_1}y))_{ij} + (\bar{\Delta}_{x_2}(a_2\Delta_{x_2}y))_{ij} - d_{ij}y_{ij} = -\tilde{f}_{ij}, \quad i=1,2,\dots,N_1-1, j=1,2,\dots,N_2-1, \quad (4.36)$$

$$y_{ij} = 0, \text{ агар } x_{ij} \in \Gamma_h \text{ бўлса,} \quad (4.37)$$

тенгламалар системасига эга бўламиз, бунда \tilde{f}_{ij} миқдорлар f_{ij} дан фақат чегара атрофида фарқ қилиши мумкин. Энди \tilde{G}_h тўрда аниқланган ва Γ_h да нолга айланадиган функциялар фазоси $H^{(h)}$ ни қараймиз. Бу фазода скаляр кўпайтма ва норма қуидагича аниқланади:

$$(y, z) = \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 y_{ij} z_{ij}, \|y\| = \sqrt{(y, y)}.$$

Кейин $H^{(h)}$ фазода A операторни

$$(Ay)_{ij} = -(\bar{\Delta}_{x_1}(a_1 \Delta_{x_1} y))_{ij} - (\bar{\Delta}_{x_2}(a_2 \Delta_{x_2} y))_{ij} + d_{ij} y_{ij}, \quad (4.38)$$

$$i = 1, 2, \dots, N_1 - 1, j = 1, 2, \dots, N_2 - 1$$

формулалар билан аниқлаймиз. У ҳолда (4.36), (4.37) айирмали схемани $H^{(h)}$ фазосида (4.35) оператор тенглама күринишида ёзиши мумкин.

Фараз қилайлик, $y, \vartheta \in H$ бўлсин. Демак, бу функциялар (4.34) чегаравий шартларни, яъни

$$y_{oj} = y_{N_1 j} = y_{io} = y_{iN_2} = \vartheta_{oj} = \vartheta_{N_1 j} = \vartheta_{io} = \vartheta_{iN_2} = 0$$

шартларни қаноатлантиради. Бундай функциялар учун қуйидаги

$$\begin{aligned} & - \sum_{i=1}^{N_1-1} \sum_{j=1}^{N_2-1} \left[a_{1,i+1,j} (y_{i+1,j} - y_{ij}) - a_{1,ij} (y_{ij} - y_{i-1,j}) \right] \vartheta_{ij} = \\ & = - \sum_{i=1}^{N_1-1} \sum_{j=1}^{N_2-1} a_{1,ij} (y_{ij} - y_{i-1,j}) \vartheta_{i-1,j} + \sum_{i=1}^{N_1-1} \sum_{j=1}^{N_2-1} a_{1,ij} (y_{ij} - y_{i-1,j}) \vartheta_{ij} = \\ & = \sum_{i=1}^{N_1-1} \sum_{j=1}^{N_2-1} a_{1,ij} (y_{ij} - y_{i-1,j}) (\vartheta_{ij} - \vartheta_{i-1,j}) \end{aligned} \quad (4.39)$$

айниятларнинг бажарилишини осонлик билан кўриш мумкин. Шунга ўхшаш

$$\begin{aligned} & - \sum_{i=1}^{N_1-1} \sum_{j=1}^{N_2-1} \left[a_{2,i,j+1} (y_{i,j+1} - y_{ij}) - a_{2,ij} (y_{ij} - y_{i,j-1}) \right] \vartheta_{ij} = \\ & = \sum_{i=1}^{N_1-1} \sum_{j=1}^{N_2-1} a_{2,ij} (y_{ij} - y_{i,j-1}) (\vartheta_{ij} - \vartheta_{i,j-1}). \end{aligned} \quad (4.40)$$

Энди (4.39), (4.40) лардан фойдаланиб, (Ay, ϑ) скаляр кўпайтма учун ушбу айниятни ҳосил қиласиз:

$$\begin{aligned} (Ay, \vartheta) &= \sum_{i=1}^{N_1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 a_{1,ij} \left(\frac{y_{ij} - y_{i-1,j}}{h_1} \right) \left(\frac{\vartheta_{ij} - \vartheta_{i-1,j}}{h_1} \right) + \\ & + \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2} h_2 a_{2,ij} \left(\frac{y_{ij} - y_{i-1,j}}{h_2} \right) \left(\frac{\vartheta_{ij} - \vartheta_{i,j-1}}{h_2} \right) + \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 d_{ij} y_{ij} \vartheta_{ij}. \end{aligned} \quad (4.41)$$

Бу ерда y ва ϑ ларнинг ўринларини алмаштириб, барча $y, \vartheta \in H$ учун $(Ay, \vartheta) = (y, A)\vartheta$ лигига ишонч ҳосил қиласиз. Демак, (4.33) ва (4.34) айирмали схемага ўз-ўзига қўшма A оператор мос келади. Энди (4.41) айниятда $\vartheta = y$ деб, қуйидагини ҳосил қиласиз:

$$(Ay, y) = \sum_{i=1}^{N_1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 a_{1,ij} \left(\frac{y_{ij} - y_{i-1,j}}{h_1} \right)^2 + \\ + \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2} h_2 a_{2,ij} \left(\frac{y_{ij} - y_{i-1,j}}{h_2} \right)^2 + \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 d_{ij} (y_{ij})^2. \quad (4.42)$$

Энди ушбу

$$(\overset{\circ}{A} y)_{ij} = -(\bar{\Delta}_{x_1} \Delta_{x_2} y)_{ij} - (\bar{\Delta}_{x_2} \Delta_{x_1} y)_{ij}$$

вектор учун (4.42) дан кўрамизки, $(\overset{\circ}{A} y, y)$ скаляр кўпайтма қуйидагига тенг:

$$(\overset{\circ}{A} y, y) = \sum_{i=1}^{N_1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2-1} h_2 \left(\frac{y_{ij} - y_{i-1,j}}{h_1} \right)^2 + \sum_{i=1}^{N_1-1} h_1 \sum_{j=1}^{N_2} h_2 \left(\frac{y_{ij} - y_{i,j-1}}{h_2} \right)^2.$$

Биз 10.3.2 да $\overset{\circ}{A}$ операторнинг спектри учун қуйидаги формула-ни ҳосил қилган эдик:

$$\lambda_{k_1 k_2} = \frac{4}{h_1^2} \sin^2 \frac{\pi k_1 h_1}{2l_1} + \frac{4}{h_2^2} \sin^2 \frac{\pi k_2 h_2}{2l_2}, \\ k_1 = \overline{1, N_1 - 1}, k_2 = \overline{1, N_2 - 1}.$$

Бундан эса қуйидагилар келиб чиқади:

$$\delta = \lambda_{\min}(\overset{\circ}{A}) = \frac{4}{h_1^2} \sin^2 \frac{\pi h_1}{2l_1} + \frac{4}{h_2^2} \sin^2 \frac{\pi h_2}{2l_2}, \\ \Delta = \lambda_{\max}(\overset{\circ}{A}) = \frac{4}{h_1^2} \cos^2 \frac{\pi h_1}{2l_1} + \frac{4}{h_2^2} \cos^2 \frac{\pi h_2}{2l_2}.$$

Демак, $(\overset{\circ}{A} y, y)$ учун қуйидаги тенгсизликлар ўринлидир:

$$\delta \|y\|^2 \leq (\overset{\circ}{A} y, y) \leq \Delta \|y\|^2. \quad (4.43)$$

Энди (4.32) шартлардан фойдаланиб, (4.42) дан қуйидаги баҳоларга эга бўламиз:

$$\beta_1 (\overset{\circ}{A} y, y) + d_1 \|y\|^2 \leq (Ay, y) \leq \beta_2 (\overset{\circ}{A} y, y) + d_2 \|y\|^2, \\ \beta_1 = C_{11} + C_{12}, \beta_2 = C_1 + C_2. \quad (4.44)$$

Охирги (4.43) ва (4.44) тенгсизликлардан

$$\gamma_1 \|y\|^2 \leq (Ay, y) \leq \gamma_2 \|y\|^2, \\ \gamma_1 = \beta_1 \delta + d_1, \gamma_2 = \beta_2 \Delta + d_2$$

ларни ҳосил қиласиз.

Шундай қилиб, биз γ_1 ва γ_2 ларни топдик. Буларга кўра (4.26) дан τ_k итерациян параметрларни аниқлаймиз ва (4.27), (4.28) формулалар бўйича хатоликни баҳолашимиз мумкин.

Шуни таъкидлашимиз керакки, (4.33), (4.34) айирмали масалани (4.36), (4.37) айирмали масалага келтиришимизнинг сабаби A операторни аниқлаш ва спектрини баҳолаш эди. Итерация параметрлари τ_k лар аниқлангандан кейин итерацияни бевосита (4.33), (4.34) схема учун олиб бориш мумкин. Аввало,

$$r_{ij}^{(k)} = -(\bar{\Delta}_{x_1}(a_1 \Delta_{x_2} y))_{ij} + (\bar{\Delta}_{x_2}(a_2 \Delta_{x_1} y))_{ij} + d_{ij} y_{ij}^{(k)} - f_{ij}, \\ i = 1, 2, \dots, N_1 - 1, j = 1, 2, \dots, N_2 - 1$$

боғланишсизлик ҳисобланади, кейин навбатдаги яқинлашиш

$$y_{ij}^{(k+1)} = y_{ij}^{(k)} - r_{ij}^{(k+1)} \tau_{ij}^{(k)}, \quad i = 1, 2, \dots, N_1 - 1, j = 1, 2, \dots, N_2 - 1$$

топилади. Чегаравий шартлар (4.34) бўйича аниқланади:

$$y_{ij}^{(k+1)} = \mu_{ij}, \quad x_{ij} \in \Gamma_h.$$

10.5-§. ПАРАБОЛИК ТЕНГЛАМАЛАР УЧУН АЙИРМАЛИ СХЕМАЛАР

Бу бандда параболик тенгламаларни тўр усули билан ечишда келиб чиқадиган айирмали схемаларни қуриш ва уни текшириш билан шуғулланамиз.

10.5.1. Икки қатламли айирмали схема. Фараз қиласилик, $G = \{0 < x < l, 0 < t < T\}$ соҳада ушбу

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, t) \quad (5.1)$$

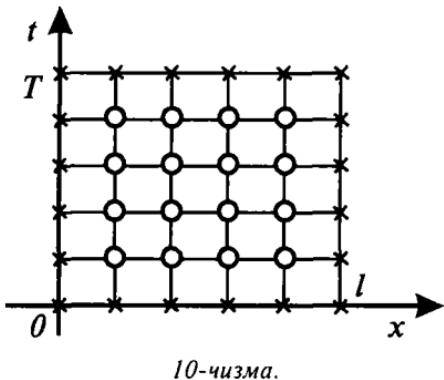
параболик тенгламанинг (иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасининг)

$$u(x, 0) = u_0(x) \quad (5.2)$$

дастлабки шарт ва

$$u(0, t) = \mu_1(t), \quad u(l, t) = \mu_2(t) \quad (5.3)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирадиган $u(x, t)$ ечимини топиш талаб қилинсин. Бу ерда $u_0(x)$, $\mu_1(t)$, $\mu_2(t)$ — берилган функциялар. Маълумки, (5.1)–(5.3) масаланинг ечими мавжуд ва ягона [53]. Кеъинги мулоҳазаларда $u(x, t)$ барча керакли ҳосилаларга эга деб фараз қиласими.



ди. Олдингилардек $\bar{G}_{h,\tau}$ түрдә аниқланган $y(x,t)$ функция учун $y_i^k = y(x_i, t_k)$ белгилаш киритамиз.

Энди (5.1) тенгламани аппроксимация қилиш учун $\frac{\partial u}{\partial t}$ ва $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ ҳосилаларни $(ih, k\tau)$ нүктада

$$\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{(ih, k\tau)} \approx \frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau}, \quad (5.4)$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{(ih, k\tau)} \approx \frac{y_i^k - y_i^{k-1}}{\tau}, \quad (5.5)$$

$$\left. \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right|_{(ih, k\tau)} \approx \frac{y_{i-1}^k - 2y_i^k + y_{i+1}^k}{h^2} \quad (5.6)$$

тақрибий формулалар билан алмаштирамиз. Айирмали масалани ҳосил қилиш учун (5.4) билан (5.6) ни (5.1) тенгламадаги ҳосилаларниң ўрнига қўяшимиз ҳамда (5.2) ва (5.3) дастлабки ва чегаравий шартларни аппроксимация қиласиз. Натижада қўйидаги айирмали масала ҳосил бўлади:

$$\frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \frac{y_{i-1}^k - 2y_i^k + y_{i+1}^k}{h^2} + \varphi_i^k \quad (5.7)$$

$i = \overline{1, M-1}, k = \overline{0, N-1};$

$$y_0^k = \mu_1(t_k), \quad y_M^k = \mu_2(t_k), \quad k = \overline{0, N};$$

$$y_i^o = u_o(x_i), \quad i = \overline{0, M}. \quad (5.8)$$

Агар (5.6) да k ни $(k+1)$ га алмаштириб, натижасини ҳамда (5.4) ни (5.1) тенгламага қўйсак, қўйидаги айирмали масалага эга бўламиз:

Айирмали схема қуриш учун G соҳани x ва t координаталар бўйича мос равишда $h = l/M$ ва $\tau = T/N$ бўлган тўғри бурчакли тўртбурчак тўр билан қоплаймиз (10-чизма). Кейин $\bar{G}_{h,\tau} = \{(ih, k\tau), i = \overline{0, M}, k = \overline{0, N}\}$ тўр соҳанинг $(i, k) = (ih, k\tau)$ тугунларида аниқланган $U^{(h)}$ функцияни қидирамиз, $U^{(h)}$ функция и функцияни $\bar{G}_{h,\tau}$ тўрдаги қиймати бўла-

$$\frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \frac{y_{i-1}^{k+1} - 2y_i^{k+1} + y_{i+1}^{k+1}}{h^2} + \varphi_i^{k+1}, \\ i = \overline{1, M-1}, k = \overline{0, N-1}; \quad (5.9)$$

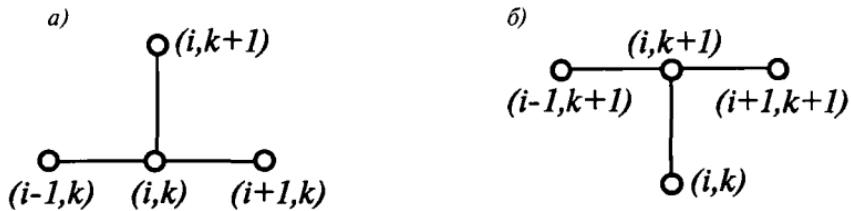
$$y_0^{k+1} = \mu_1(t_{k+1}), y_M^{k+1} = \mu_2(t_{k+1}), k = \overline{0, N-1}, \\ y_i^0 = u_0(x_i), i = \overline{0, M}. \quad (5.10)$$

Бу ерда φ_i^k сифатида қуйидаги ифодаларнинг бирортасини олиш мүмкін:

$$f(x_i, t_k), \frac{1}{h} \int_{x_i - \frac{1}{2}}^{x_i + \frac{1}{2}} f(x, t_k) dx, \frac{1}{h\tau} \int_{t_k}^{t_{k+1}} dt \int_{x_i - \frac{1}{2}}^{x_i + \frac{1}{2}} f(x, t) dx.$$

Шундай қилиб, (5.1)–(5.3) параболик тенгламанинг аппроксимацияси сифатида биз (5.7), (5.8) ва (5.9), (5.10) айирмали тенгламаларга әга бўлдик.

Бирор $Lu = f$ дифференциал масаланинг (x_i, t_k) тугунда $L_h(u^{(h)}) = f^h$ айирмали масала билан алмаштиришда иштирок этадиган тўплами андаза дейилади. Юқоридаги (5.8) ва (5.9) айирмали схемалар 11-чизмада кўрсатилган андазаларга мос келади.



11-чизма. а – икки қатламли ошкор схема,
б – икки қатламли соф ошкормас схема.

Энди (5.7), (5.8) айирмали схеманинг аппроксимацияси тартибини аниқлаймиз. Бунинг учун (5.7) га дифференциал масаланинг аниқ ечимини қўямиз. Равшанки,

$$\frac{u(x, k\tau + \xi) - u(x, k\tau)}{\tau} = \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{(x, k\tau)} + \frac{\tau}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \Big|_{(x, k\tau + \xi)}, \quad 0 \leq \xi \leq \tau, \\ \frac{u((i-1)h, t) - 2u(ih, t) + u((i+1)h, t)}{h^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Big|_{(ih, t)} + \frac{h^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} \Big|_{(ih+\eta, t)}, \quad 0 \leq \eta \leq h.$$

Шунинг учун ҳам

$$\begin{aligned} \frac{u(x,t+\tau)-u(x,t)}{\tau} - \frac{u(x-h,t)-2u(x,t)+u(x+h,t)}{h^2} - \varphi(x,t) = \\ = \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\tau}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \Big|_{(x,t+\xi)} - \frac{h^2}{1^2} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} \Big|_{(x+\eta,t)} - \varphi(x,t) = \\ = f(x,t) - \varphi(x,t) + O(\tau + h^2). \end{aligned}$$

Агар $\varphi_i^k = f(ih, k\tau)$ деб олсак, у ҳолда (5.7), (5.8) айирмали ма-сала аппроксимация хатолигининг тартиби $O(\tau + h^2)$ бўлади, чунки дастлабки ва чегаравий шартлар аниқ бажарилади. Шунга ўхшаш кўрсатиш мумкинки, (5.1)–(5.3) масаланинг (5.9), (5.10) айирмали схема билан аппроксимациясининг тартиби $O(\tau + h^2)$.

Шуни айтиш керакки, (5.7), (5.8) ва (5.9), (5.10) схемалар (5.1)–(5.3) тенгламани бир хил хатолик билан аппроксимация қилишса ҳам, улар ўртасида катта фарқ бор. Ҳақиқатан ҳам, (5.7) дан қўйидаги муносабат келиб чиқади:

$$y_i^{k+1} = y_i^k + \frac{\tau}{h^2} (y_{i-1}^k - 2y_i^k + y_{i+1}^k). \quad (5.11)$$

$y_i^0 (i = \overline{0, M})$ маълум бўлганидан бирин-кетин барча $y_i^l (i = \overline{1, M-1})$ ва ҳ.к. ни топиш мумкин. Шундай қилиб, $u^{(h)}$ функцияларни (5.11) формула бўйича ошкор равишда топиш мумкин. Шунинг учун ҳам (5.7), (5.9) схема ошкор дейилади.

Энди (5.8) тенгламани ўзгартириб, қўйидагича ёзамиш:

$$\begin{aligned} -\frac{\tau}{h^2} y_{i-1}^{k+1} + \left(1 + \frac{2\tau}{h^2}\right) y_i^{k+1} - \frac{\tau}{h^2} y_{i+1}^{k+1} = y_i^k + \tau \varphi_i^{k+1}, \\ i = 1, 2, \dots, M-1, \end{aligned} \quad (5.12)$$

$$y_0^{k+1} = \mu_1^{k+1} \equiv \mu_1((k+1)\tau), \quad y_M^{k+1} = \mu_2^{k+1} \equiv \mu_2((k+1)\tau).$$

Барча $y_i^k (i = \overline{1, M-1})$ маълум бўлганида бу муносабатлар $y_i^{k+1}, i = \overline{1, M-1}$ номаълумларга нисбатан чизиқли алгебраик тенгламалар системасидан иборат. Шунинг учун ҳам (5.9), (5.10) схема ошкормас дейилади. (5.12) системани қўйидагича ёзиш мумкин:

$$A\bar{\mathbf{y}} = \bar{\mathbf{b}}. \quad (5.13)$$

бунда $\bar{\mathbf{y}} = \{y_1^{k+1}, \dots, y_{M-1}^{k+1}\}$ — номаълум вектор,

$$A = \begin{bmatrix} 1 + \frac{2\tau}{h^2} & -\frac{\tau}{h^2} & 0 \dots & 0 & 0 \\ -\frac{\tau}{h^2} & 1 + \frac{2\tau}{h^2} & -\frac{\tau}{h^2} \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots 1 + \frac{2\tau}{h^2} & -\frac{\tau}{h^2} \\ 0 & 0 & 0 \dots & -\frac{\tau}{h^2} & 1 + \frac{2\tau}{h^2} \end{bmatrix},$$

\bar{b} векторнинг координаталари эса

$$b_j = \begin{cases} y_1^k + \tau \varphi_1^{k+1} + \frac{\tau}{h^2} \mu_1^{k+1}, & j = 1, \\ y_i^k + \tau \varphi_j^{k+1}, & 2 \leq j \leq M-2, \\ y_{M-1}^k + \tau \varphi_{M-1}^{k+1} + \frac{\tau}{h^2} \mu_2^{k+1}, & j = M-1. \end{cases}$$

A матрица уч диагоналли бўлганлиги учун (5.13) системани ҳайдаш методи билан ечиш мумкин.

Энди (5.7), (5.8) ва (5.9), (5.10) схемаларни ўз ичига олган умумий схемани кўриб чиқамиз.

Ушбу

$$\Delta \vartheta_i = \frac{1}{h^2} (\vartheta_{i+1} - 2\vartheta_i + \vartheta_{i-1}),$$

$$\Delta u|_{(x,t)} = \frac{1}{h^2} [u(x+h, t) - 2u(x, t) + u(x-h, t)]$$

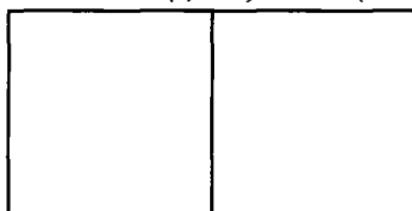
белгилашни киритиб, қуидагини ҳосил қиласиз:

$$\frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \sigma \Delta y_i^{k+1} + (1-\sigma) \Delta y_i^k + \varphi_i^k, \quad k = \overline{1, M-1}. \quad (5.14)$$

Бу схемада $\sigma \in [0, 1]$ ўзгармас сон *вазн* дейилади. Хусусий ҳолда (5.14) дан $\sigma = 0$ да (5.7) ва $\sigma = 1$ да (5.9) келиб чиқади. (5.14), (5.8) схема *вазний схема* дейилади. Бу схема фақат $\sigma = 0$ бўлганда ошкор бўлади; $0 < \sigma < 1$ бўлганда эса ошкормас бўлади. (5.9), (5.10) схема бошқа ошкормас схемалардан фарқ қилиш учун *соф ошкормас схема* дейилади. Агар $\sigma = \frac{1}{2}$ бўлса, биз қуидаги *олти нуқтали симметрик схема* деб аталувчи схемани ҳосил қиласиз:

$$\frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \frac{1}{2} (\Delta y_i^{k+1} + \Delta y_i^k) + \varphi_i^k. \quad (5.15)$$

(*i*-1, *k*+1) (*i*, *k*+1) (*i*+1, *k*+1)



(*i*-1, *k*) (*i*, *k*) (*i*+1, *k*)

12-чизма.

ЕЧИМИНИ $y_i^k = u(x_i, t_k) + z_i^k$ КҮРИНИШДА ёЗАМИЗ, БУ ЕРДА $u(x, t)$ ФУНКЦИЯ (5.1), (5.3) ДИФФЕРЕНЦИАЛ МАСАЛАНИНГ АНИҚ ЕЧИМИ. ХАТОЛИК УЧУН ҚУЙИДАГИ ТЕНГЛАМАЛАР СИСТЕМАСИГА ЭГА БҮЛАМАИЗ:

$$\begin{aligned} \frac{z_i^{k+1} - z_i^k}{\tau} &= \sigma \Delta z_i^{k+1} + (1-\sigma) \Delta z_i^k + r_i^k, \\ i &= \overline{1, M-1}, k = \overline{0, N-1}, \\ z_0^{k+1} &= z_N^{k+1} = 0, k = \overline{0, N-1}, z_i^0 = 0, i = \overline{0, M}. \end{aligned} \quad (5.16)$$

ҮНГ ТОМОНДА ҚАТНАШАДИГАН r_i^k ТҮРДАГИ ФУНКЦИЯ ҚУЙИДАГИГА ТЕНГ:

$$r_i^k = -\frac{u(x_i, t_{k+1}) - u(x_i, t_k)}{\tau} + \sigma \Delta u \Big|_{(x_i, t_{k+1})} + (1-\sigma) \Delta u \Big|_{(x_i, t_k)} + \varphi_i^k. \quad (5.17)$$

БУ ФУНКЦИЯ (5.1), (5.3) МАСАЛА ЕЧИМИДАГИ (5.14) СХЕМА АППРОКСИМАЦИЯСИННИҢ ХАТОЛИГИДИР. БУ ХАТОЛИК ТАРТИБИНИ АНИҚЛАШ УЧУН (5.17) ИФОДАДА ҚАТНАШАДИГАН БАРЧА ФУНКЦИЯЛАРНИ $(x_i, t_k + \tau/2)$ НУҚТА АТРОФИДА ТЕЙЛОР ҚАТОРИГА ЁЯМИЗ:

$$\begin{aligned} \frac{u(x_i, t_{k+1}) - u(x_i, t_k)}{\tau} &= \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + \frac{\tau^2}{24} \frac{\partial^3 u}{\partial t^3} \Big|_{(x_i, t_k + \xi)} = \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + 0(\tau^2), \\ \Delta u \Big|_{(x_i, t_k + \tau)} &= \Delta u \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + \frac{\tau}{2} \Delta \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + 0(\tau^2) = \\ &= \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{h^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + \frac{\tau}{2} \Delta \frac{\partial u}{\partial t} \right] \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + 0(\tau^2 + h^2). \end{aligned}$$

ШУНГА ЎХШАШ

$$\Delta u \Big|_{(x_i, t_k)} = \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{h^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} - \frac{\tau}{2} \Delta \frac{\partial u}{\partial t} \right] \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + 0(\tau^2 + h^2).$$

БУ СХЕМА 12-ЧИЗМАДАГИ ОЛТИ НУҚТАЛЫ АНДАЗА БҮЙИЧА ТУЗИЛАДИ.

ЭНДИ (5.1)–(5.3) ДИФФЕРЕНЦИАЛ МАСАЛАНИ (5.14) АЙИРМАЛЫ СХЕМА БИЛАН АППРОКСИМАЦИЯ ҚИЛГАНДА ҲОСИЛ БҮЛАДИГАН ХАТОЛИКНИ АНИҚЛАЙМИЗ. БУНИНГ УЧУН (5.14) МАСАЛАНИНГ

Бу ифодаларни (5.17) га қўйсак,

$$\tau_i^k = \left[-\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \tau \left(\sigma - \frac{1}{2} \right) \Delta \frac{\partial u}{\partial t} \right]_{(x_i, t_k + \tau/2)} + \varphi_i^k + O(\tau^2 + h^2)$$

ни ҳосил қиласиз. Энди

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, t)$$

дан фойдалансак, у ҳолда

$$r_i^k = \varphi_i^k - f(x_i, t_k + \tau/2) + \tau \left(\sigma - \frac{1}{2} \right) \Delta \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{(x_i, t_k + \tau/2)} + O(\tau^2 + h^2)$$

келиб чиқади. Демак, $\varphi_i^k = f(x_i, t_k + \tau/2)$ деб олсак, у ҳолда $r_i^k = O(\tau + h^2)$, агар $t \neq 0,5$ бўлса ва $r_i^k = O(\tau^2 + h^2)$, агар $\tau = 0,5$ бўлса.

Шундай қилиб, (5.15) олти нуқтали симметрик схема ($\sigma = \frac{1}{2}$) учун $r_i^k = O(\tau^2 + h^2)$.

10.5.2. Икки қатламли айрмали схемаларнинг турғуларини текшириш. Кулайлик учун қуйидаги векторларни киритамиз:

$$\bar{y}_k = (y_0^k, y_1^k, \dots, y_M^k), \quad \varphi^k = (\varphi_1^k, \dots, \varphi_{M-1}^k),$$

$$\bar{\mu}_1 = (\mu_1^0, \mu_1^1, \dots, \mu_1^N)^T, \quad \bar{\mu}_2 = (\mu_2^0, \mu_2^1, \dots, \mu_2^N)^T.$$

Ушбу $(x_0, t_k), (x_1, t_k), \dots, (x_M, t_k)$ тугунлар тўпламини k -қатлам деймиз, шунинг учун ҳам \bar{y}^k ва $\bar{\varphi}^k$ векторларни u^h ва φ^h функцияларнинг k -қатламдаги қийматидек қараш мумкин. Қуйидаги нормаларни киритамиз:

$$\begin{aligned} \|\bar{y}^k\| &= \max_{0 \leq i \leq M} |y_i^k|, \quad \|\bar{\varphi}^k\| = \max_{0 \leq i < M} |\varphi_i^k|, \\ \|\bar{\mu}_1\| &= \max_{0 \leq k \leq N} |\mu_1^k|, \quad \|\bar{\mu}_2\| = \max_{0 \leq k \leq N} |\mu_2^k|. \end{aligned}$$

Таъриф. Айрмали схема *C* фазонинг тўрдаги нормасида турғун дейилади, агар h ва τ га боғлиқ бўлмаган шундай ўзгармас c_1 сон топилиб, унинг учун

$$\max_{0 \leq k \leq N} \|\bar{y}^k\| = c_1 (\max) (\|\bar{\mu}_1\|, \|\bar{\mu}_2\|, \|\bar{y}^0\|) + \max_{0 \leq k \leq N} \|\bar{\varphi}^k\| \quad (5.18)$$

баҳо ўринли бўлса.

Энди (5.7), (5.8) айирмали схеманинг турғунылғини текшира-
миз.

1-төрөм. Агар $\tau \leq h^2/2$ бўлса, у ҳолда (5.7), (5.8) айирмали схема Сфазонинг тўрдаги нормасида турғундир.

Исботи. (5.7) тенгламани қўйидаги қўринишда ёзиб оламиз:

$$y_i^{k+1} = (1 - 2\rho)y_i^k + \rho y_{i-1}^k + \rho y_{i+1}^k + \tau \varphi_i^k,$$

бунда $\rho = \tau/h^2$. Агар $\max_i |y_i^{k+1}|$ га ички $(i_0, k+1)$ нуқтада эришилса, у ҳолда

$$\begin{aligned} \max_i |y_i^{k+1}| &= \max_i |(1 - 2\rho)y_i^k + \rho y_{i-1}^k + \rho y_{i+1}^k + \tau \varphi_i^k| \leq \\ &\leq (1 - 2\rho) \|\bar{\mathbf{y}}_k\| + 2\rho \|\bar{\mathbf{y}}_k\| + \tau \|\varphi^k\| = \|\bar{\mathbf{y}}_k\| + \tau \|\varphi^k\|. \end{aligned}$$

Акс ҳолда

$$\max_i |y_i^{k+1}| \leq \max(|\mu_1^{k+1}|, |\mu_2^{k+1}|) \leq \max(\|\bar{\mu}_1\|, \|\bar{\mu}_2\|).$$

Демак,

$$\|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\| \leq \max(\|\mu_1\|, \|\mu_2\|, \|\bar{\mathbf{y}}^k\| + \tau \|\varphi^k\|). \quad (5.19)$$

Энди (5.7), (5.8) масаланинг ечимини

$$y^k = \bar{\vartheta}^k + w^k$$

қўринишда ёзиб оламиз, бунда $\bar{\vartheta}^k$ (5.7), (5.8) масаланинг ўнг томони $\varphi^k \equiv 0$ бўлгандаги ечими, w^k эса (5.7), (5.8) масаланинг чегаравий ва бошланғич шартлари нолга тенг бўлган ечими. (5.19) га кўра $\bar{\vartheta}^k$ учун қўйидагини ҳосил қиласиз:

$$\begin{aligned} \|\bar{\vartheta}^{k+1}\| &\leq \max(\|\bar{\mu}_1\|, \|\bar{\mu}_2\|, \|\bar{\vartheta}^k\|) \leq \dots \leq \\ &\leq \max(\|\bar{\mu}_1\|, \|\bar{\mu}_2\|, \|\bar{\vartheta}^0\|). \end{aligned}$$

Иккинчи томондан w^k учун (5.19) га кўра

$$\begin{aligned} \|\bar{\mathbf{w}}^{k+1}\| &\leq \|\bar{\mathbf{w}}^k\| + \tau \|\varphi^k\| \leq \|\bar{\mathbf{w}}^{k-1}\| + \tau (\|\bar{\varphi}^k\| + \|\bar{\varphi}^{k+1}\|) \leq \\ &\leq \dots \leq \sum_{j=0}^k \tau \|\bar{\varphi}^j\| \leq T \max_{0 \leq j \leq N} \|\bar{\varphi}^j\|, \end{aligned}$$

бу ерда $(k+1)\tau \leq T$ дан фойдаландик. Шундай қилиб, қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned}
\|\bar{\mathbf{y}}^k\| &\leq \left\| \bar{\boldsymbol{\vartheta}}^k \right\| + \left\| \bar{\boldsymbol{\varphi}}^k \right\| \leq \\
&\leq \max \left(\|\bar{\boldsymbol{\mu}}_1\|, \|\bar{\boldsymbol{\mu}}_2\|, \|\bar{\boldsymbol{\vartheta}}^0\| \right) + T \max_{0 \leq j \leq N} \left\| \bar{\boldsymbol{\varphi}}^j \right\| \leq \\
&\leq c_1 \left[\max \left(\|\bar{\boldsymbol{\mu}}_1\|, \|\bar{\boldsymbol{\mu}}_2\|, \|\bar{\boldsymbol{\vartheta}}^0\| \right) + \max_{0 \leq j \leq N} \left\| \bar{\boldsymbol{\varphi}}^j \right\| \right],
\end{aligned}$$

бунда $c_1 = \max(1, T)$. Бу тенгсизлик барча k , $0 \leq k \leq N$ учун ўринли, демак, айрмали схема С фазонинг түрдаги нормаси учун турғун экан. Теорема исботланди.

Таъриф. Айрмали схема *шартлы равишида турғун* дейилади, агар түр қадамлари τ ва h орасыда бирор муносабат ўринли бўлганда у турғун бўлса. Агар түр қадамлари τ ва h орасыда ихтиёрий муносабатлар бўлганда ҳам айрмали схема турғун бўлса, у ҳолда у *шартсиз равишида турғун* дейилади.

Юқоридаги теоремада турғунликни $\tau \leq h^2/2$ шарт бажарилганда исботладик. Демак, (5.7), (5.8) схема шартли равишида турғун экан. (5.7), (5.8) схема ошкор бўлганлиги учун ҳисоблаш жуда қулай. Навбатдаги қатламда $\bar{\mathbf{y}}^{k+1}$ вектор ошкор формулалар ёрдамида олдинги қатламда топилган $\bar{\mathbf{y}}^k$ вектор бўйича ҳисобланади. Аммо бу схеманинг шартли равишида турғунлиги τ қадамни жуда кичик қилиб олишга мажбур қиласди. Масалан, $h = 0,01$ бўлса, унда $\tau \leq 0,0005$ бўлиб, $T = 1$ да ечимни топиш учун камиде 20 000 та қатлам олиш керак. Бу эса жуда кўп ҳисоблашларни талаб қиласди ва амалий ишларда ярамайди.

Энди (5.9), (5.10) ошкормас схеманинг турғунлигини текширамиз.

2-теорема. *Ихтиёрий h ва τ қадамларда (5.9), (5.10) масаланинг ечими учун (5.18) баҳо ўринлидир.*

Исботи. Олдинги теореманинг исботидагига ўхшаш (5.9) ифодани қуйидагича ёзамиш:

$$y_i^{k+1} + \rho(-y_{i-1}^{k+1} + 2y_i^{k+1} - y_{i+1}^{k+1}) = y_i^k + \tau\varphi_i^{k+1}, \quad 1 \leq i \leq M-1. \quad (5.20)$$

Қиймати модули билан $\|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\|$ га тенг бўлган y_i^{k+1} ларнинг орасыда i индекси энг кичик қийматни қабул қиласдиганини оламиз. Агар $i = 0$ ёки $i = M$ бўлса, у ҳолда (5.19) нинг бажарилиши равшан. Фараз қиласдиган, энди $i \neq 0$ ва $i \neq M$ бўлсин, у ҳолда i нинг таърифига кўра $|y_i^{k+1}| > |y_{i-1}^{k+1}|$ ва $|y_i^{k+1}| \geq |y_{i+1}^{k+1}|$. Шунинг учун ҳам $|2y_i^{k+1}| > |y_{i-1}^{k+1}| + |y_{i+1}^{k+1}|$ ва $\text{sign}(2y_i^{k+1} - y_{i-1}^{k+1} - y_{i+1}^{k+1}) = \text{sign } y_i^{k+1}$. Демак,

$$\begin{aligned}\|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\| &= \left| y_i^{k+1} \right| \leq \left| y_i^{k+1} + \rho \left(-y_{i+1}^{k+1} + 2y_i^{k+1} - y_{i-1}^{k+1} \right) \right| = \\ &= \left| y_i^k + \tau \varphi_i^{k+1} \right| \leq \|\bar{\mathbf{y}}^k\| + \tau \|\bar{\boldsymbol{\varphi}}^{k+1}\|.\end{aligned}$$

Шундай қилиб, барча \hbar ва τ қадамларда (5.8), (5.9) схема учун (5.19) баҳога эга бўлдик. Испотнинг қолган қисми 1-теореманинг испотидек тугайди. Шундай қилиб, (5.8), (5.9) схема шартсиз равиша турғун экан.

Ошкормас схеманинг шуниси яхшики, вақт бўйича τ қадамни анча катта қилиб олиш мумкин, аммо қатламдан қатламга ўтишда уч диагоналли тенгламалар системасини ечишга тўғри келади. Бироқ бир ўлчовли ҳол учун бу қийинчилик туғдирмайди. Хусусий ҳолда $\bar{\mathbf{y}}^k$ маълум бўлса, ҳайдаш усули билан $O(M)$ та амал бажариб, $\bar{\mathbf{y}}^{k+1}$ векторни топиб олиш мумкин, яъни қатламдан қатламга ўтишда арифметик амалларнинг сони тақрибан ошкор схемадагидек бўлади. Бундан кўрамизки, амалда ошкормас схемани ишлатиш маъқулдир, чунки ЭҲМ да ҳисобланганда машина вақтини тежайди.

Энди (5.14) вазний схемани текширишга ўтамиз. Айирмали схемалар назариясида матрица билан бу матрица яратадиган операторни фарқ қилишмайди. Бундан кейин биз ҳам шундай қиламиз. Биз Δ орқали $(0, \vartheta_1, \dots, \vartheta_{M-1}, 0)$ векторга $(0, \Delta \vartheta_1, \dots, \Delta \vartheta_{M-1}, 0)$ векторни мос қўядиган операторни (матрицани) белгилаймиз. Агар $\bar{\mu}_1 = \bar{\mu}_2 = \varphi^k \equiv 0$ деб олсак, у ҳолда (5.14) айирмали схема қўйида-ги кўринишга эга бўлади:

$$y_i^{k+1} = y_i^k + \tau \sigma \Delta y_i^{k+1} + \tau (1-\sigma) \Delta y_i^k$$

ёки

$$\begin{aligned}(E - \tau \sigma \Delta) \bar{\mathbf{y}}^{k+1} &= (E + \tau (1-\sigma) \Delta) y_i^k, \\ y_i^{k+1} &= (E - \tau \sigma \Delta)^{-1} (E + \tau (1-\sigma) \Delta) y_i^k.\end{aligned}$$

Шундай қилиб, (5.14) тенгламалар системаси

$$\bar{\mathbf{y}}^{k+1} = S \bar{\mathbf{y}}^k$$

кўринишда ёзилади. Бунда қатламдан қатламга ўтиш матриаси

$$S = (E - \tau \sigma \Delta)^{-1} (E + \tau (1-\sigma) \Delta)$$

дан иборатдир. Фараз қилайлик, S матрицанинг хос сонлари $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_{M-1}$ дан иборат бўлсин. S матрица симметрик бўлганлиги учун $\|S\|_2 = \max_i |\lambda_i|$ муносабат ўринлидир. Энди y_i^0 ни S матрица-нинг хос функциялари бўйича Фурьенинг чекли қаторига ёямиз:

$$y_i^0 = \sum_{n=0}^{M-1} C_n \sin \frac{\pi n i h}{l}.$$

Равшанки,

$$\begin{aligned}\Delta \sin \frac{\pi n i h}{l} &= \frac{1}{h^2} \left[\sin \frac{\pi n(i+1)h}{l} - 2 \sin \frac{\pi n i h}{l} + \sin \frac{\pi n(i-1)h}{l} \right] = \\ &= -\frac{4 \sin^2 \frac{\pi nh}{2}}{h^2} \sin \frac{\pi nh}{l} = -\vartheta_n \sin \frac{\pi nh}{l}.\end{aligned}$$

Шундай қилиб, Δ операторнинг хос сонлари $\vartheta_n = -\frac{4}{h^2} \sin^2 \frac{\pi nh}{2}$ ($n = 1, 2, \dots, M-1$) га тенг. Демак, S матрицанинг хос сонлари

$$\lambda_n = \frac{1-\tau(1-\sigma)\vartheta_n}{1+\tau\sigma\vartheta_n}, \quad n = \overline{1, M-1}$$

бўлади. Шунинг учун ҳам

$$\bar{y}^{k+1} = S \bar{y}^k = \dots = S^{k+1} \bar{y}_0 \sum_{n=1}^{M-1} \lambda_n^{k+1} C_n \sin \frac{\pi n i h}{l}.$$

Бундан кўрамизки, (5.14) схема турғун бўлиши учун $|\lambda_n| \leq 1$ тенгсизлик бажарилиши керак. Демак, биз σ ва τ ларга нисбатан шундай шартларни топишимиз керакки,

$$-1 \leq \frac{1-\tau(1-\sigma)\vartheta_n}{1+\tau\sigma\vartheta_n} \leq 1$$

тенгсизликлар ўринли бўлсин. Агар $\tau > 0$ бўлса, у ҳолда $\vartheta_n > 0$ бўлганлиги учун юқоридаги тенгсизлик $\tau \vartheta_n (1-2\sigma) < 2$ муносабат билан тенг кучли бўлади. Агар $\sigma \geq \frac{1}{2}$ бўлса, охирги тенгсизлик барча $\tau > 0$ лар учун бажарилади. Агар $\sigma < \frac{1}{2}$ бўлса, у ҳолда

$$\tau \leq \frac{2}{(1-2\sigma) \max \vartheta_n} \leq \frac{h^2}{2(1-2\sigma)} \quad (5.21)$$

бўлиши керак.

Шундай қилиб, (5.14), (5.8) айирмали схема дастлабки маълумотларга нисбатан турғунлигининг етарли шартларини ўрнатдик. Жумладан, $\varphi^k = 0$, $\mu_1 = \mu_2 = 0$ бўлса, у ҳолда $\sigma \geq \frac{1}{2}$ бўлганда (5.14), (5.8) айирмали схема шартсиз равишда турғун бўлиб, $\sigma < \frac{1}{2}$ бўлганда (5.14), (5.8) схема (5.21) шарт бажарилганда турғун, яъни шартли равишда турғун бўлади.

Агар дифференциал оператор ёки чегаравий шартлар биз қараган (5.1)–(5.3) чегаравий масалага нисбатан мураккаб бўлса, у ҳолда айрмали масала ҳам мураккаб бўлади ва унинг турғунлигини максимум принципи ёки Фурье методи билан текшириш маълум қийинчиликлар туғдиради ёки умуман мумкин бўлмайди. Бундай ҳолда *энергетик баҳолар методидан* фойдаланилади.

Юқоридагидек $\bar{\mathbf{y}}^k$ орқали u^h нинг k -қатламдаги қийматини белгилаймиз, яъни $\bar{\mathbf{y}}^k = (0, y_i^k, \dots, y_{M-1}^k, 0)$. Яна ушбу

$$\bar{\mathbf{y}}_t^k = \frac{\bar{\mathbf{y}}^{k+1} - \bar{\mathbf{y}}^k}{\tau} \quad (5.22)$$

белгилашни киритамиз. Бунда биз қуйидаги тенгликларни ҳосил қиласиз:

$$\bar{\mathbf{y}}^{k+1} = \frac{1}{2} (\bar{\mathbf{y}}^k + \bar{\mathbf{y}}^k) + \frac{r}{2} \bar{\mathbf{y}}_t^k, \quad \bar{\mathbf{y}}^k = \frac{1}{2} (\bar{\mathbf{y}}^{k+1} + \bar{\mathbf{y}}^k) - \frac{\tau}{2} \bar{\mathbf{y}}_t^k. \quad (5.23)$$

Энди векторлар учун w_2^1 (11-бобга қ.) фазонинг тўрдаги скаляр кўпайтмаси ва нормасини киритамиз:

$$(\bar{\vartheta}, \bar{w}) = \sum_{i=1}^{M-1} h \vartheta_i w_i, \quad \left\| \bar{\vartheta} \right\|^2 = (\bar{\vartheta}, \bar{\vartheta}),$$

$$\left\| \bar{\vartheta} \right\|_1^2 = \sum_{i=0}^{M-1} h \left(\frac{\vartheta_{i+1} - \vartheta_i}{h} \right)^2.$$

Равшанки, (5.14) тенгламани қуйидаги қўринишда ёзиш мумкин:

$$\bar{\mathbf{y}}_t^k = \sigma \Delta \bar{\mathbf{y}}^{k+1} + (1 - \sigma) \Delta \bar{\mathbf{y}}^k + \bar{\boldsymbol{\varphi}}^k.$$

Бу тенгламани (5.22) ва (5.23) тенгликлар асосида қуйидагича ёзилоламиз:

$$\bar{\mathbf{y}}_t^k = \frac{1}{2} \Delta (\bar{\mathbf{y}}^{k+1} + \bar{\mathbf{y}}^k) + \tau (\sigma - 0,5) \Delta \bar{\mathbf{y}}_t^k + \bar{\boldsymbol{\varphi}}^k.$$

Охирги тенгликтининг ҳар иккала томонини $2\tau \bar{\mathbf{y}}_t^k = 2(\bar{\mathbf{y}}^{k+1} - \bar{\mathbf{y}}^k)$ вектор билан скаляр кўпайтирамиз. Натижада қуйидаги ҳосил бўлади:

$$2\tau \left\| \bar{\mathbf{y}}_t^k \right\|_1^2 = (\Delta (\bar{\mathbf{y}}^{k+1} + \bar{\mathbf{y}}^k), \bar{\mathbf{y}}^{k+1} - \bar{\mathbf{y}}^k) + 2\tau^2 (\sigma - 0,5) (\Delta \bar{\mathbf{y}}_t^k, \bar{\mathbf{y}}_t^k) + 2 (\bar{\mathbf{y}}_t^k, \bar{\boldsymbol{\varphi}}^k). \quad (5.24)$$

Ушбу

$$\sum_{i=1}^{M-1} h \cdot \frac{a_{i+1} - a_i}{h} b_i = a_M b_M - a_1 b_0 + \sum_{i=1}^M h \cdot \frac{b_i - b_{i-1}}{h} a_i$$

қисмий йифиш формуласида $a_i = \frac{\vartheta_i - \vartheta_{i-1}}{h}$, $b_i = \vartheta_i$ деб ва $b_0 = \vartheta_0 = 0$, $b_M = \vartheta_M = 0$ тенгликларни ҳисобга олиб,

$$(\Delta\bar{\vartheta}, \bar{\vartheta}) = \sum_{i=1}^{M-1} h \cdot \frac{\vartheta_{i+1} - 2\vartheta_i + \vartheta_{i-1}}{h} \vartheta_i = - \sum_{i=1}^{M-1} h \left(\frac{\vartheta_i - \vartheta_{i-1}}{h} \right)^2 = - \|\bar{\vartheta}\|_1^2$$

ни ҳосил қиласиз. Энди Δ операторнинг симметриклигидан фойдаланиб,

$$(\Delta\bar{\mathbf{y}}^{k+1} + \bar{\mathbf{y}}^k), \bar{\mathbf{y}}^{k+1} - \bar{\mathbf{y}}^k = (\Delta\bar{\mathbf{y}}^{k+1}, \bar{\mathbf{y}}^{k+1}) - (\Delta\bar{\mathbf{y}}^k, \bar{\mathbf{y}}^k) = \|\bar{\mathbf{y}}^k\|_1^2 - \|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\|_1^2$$

тенгликка эга бўламиз. Охирги иккита муносабатдан фойдаланиб, (5.24) ни қуидагича ёзib оламиз:

$$2\tau \|\bar{\mathbf{y}}^k\|^2 + \|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\|_1^2 + 2\tau^2(\sigma - 0,5) \|\bar{\mathbf{y}}^k\|_1^2 = \|\bar{\mathbf{y}}^k\|_1^2 + 2\tau(\bar{\mathbf{y}}^k, \bar{\varphi}^k). \quad (5.25)$$

Бу тенглик $w_2^{o_1}$ фазонинг тўрдаги нормаси бўйича энергетик айният дейилади.

Энди ушбу

$$|ab| \leq \varepsilon a^2 + \frac{b^2}{4\varepsilon}$$

ε тенгсизликда $a = \|\bar{\mathbf{y}}^k\|$, $b = \|\bar{\varphi}^k\|$ деб олиб, $(\bar{\mathbf{y}}^k, \bar{\varphi}^k)$ скаляр кўпайтма учун қуидаги

$$\|\bar{\mathbf{y}}^k, \bar{\varphi}^k\| \leq \varepsilon \|\bar{\mathbf{y}}^k\|^2 + \frac{1}{4\varepsilon} \|\bar{\varphi}^k\|^2$$

тенгсизликни ҳосил қиласиз. Бунинг натижасида (4.25) дан қуидаги баҳо ҳосил бўлади:

$$2\tau \left[(1-\varepsilon) \|\bar{\mathbf{y}}^k\|^2 + \tau(\sigma - 0,5) \|\bar{\mathbf{y}}^k\|_1^2 \right] + \|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\|_1^2 \leq \|\bar{\mathbf{y}}^k\|_1^2 + \frac{\tau}{2\varepsilon} \|\bar{\varphi}^k\|^2. \quad (5.26)$$

Хозиргача ε ихтиёрий сон эди, энди $0 < \varepsilon \leq 1$ деб оламиз. У ҳолда $\sigma \geq 0,5$ шарт бажарилганда катта қавслар ичидаги ифода манфий бўлмайди. Шунинг учун ҳам (5.26) дан ушбу

$$\|\bar{\mathbf{y}}^{k+1}\|_1^2 \leq \|\bar{\mathbf{y}}^k\|_1^2 + \frac{\tau}{2\varepsilon} \|\bar{\varphi}^k\|^2 \quad (5.27)$$

баҳо келиб чиқади.

Кўрсатиш мумкинки, $\sigma < 0,5$ бўлганда (5.27) баҳо ўринли бўлиши учун

$$\tau \leq \frac{(1-\varepsilon)h^2}{4(0,5-\sigma)} \quad (5.28)$$

шарт бажарилиши керак. Энди (5.27) баҳони кетма-кет қўллаб,

$$\left\| \bar{\mathbf{y}}^k \right\|_1^2 \leq \left\| \bar{\mathbf{y}}^0 \right\|_1^2 + \sum_{j=0}^{k-1} \frac{\tau}{2\varepsilon} \left\| \bar{\varphi}_j \right\|^2, \quad m\tau \leq T$$

баҳони ҳосил қиласиз. Ўнг томондаги йифинди $\frac{1}{2\varepsilon} \int_0^{k\tau} \left\| f(t) \right\|^2 dt$ интеграл учун квадратур йифинди бўлганлиги сабабли шундай C_1 топила-дики,

$$\sum_{j=0}^{k-1} \frac{\tau}{2\varepsilon} \left\| \bar{\varphi}_j \right\|^2 \leq C_1 \int_0^T \left\| f(t) \right\|^2 dt$$

тенгсизлик бажарилади.

Бу ерда

$$\left\| f(t) \right\| = \left(\int_0^t f^2(x, t) dx \right)^{1/2}.$$

Демак,

$$\left\| \bar{\mathbf{y}}^k \right\|_1^2 \leq \left\| \bar{\mathbf{y}}^0 \right\|_1^2 + C_1 \int_0^T \left\| f(t) \right\|^2 dt.$$

Бу тенгсизлик эса (5.14), (5.8) схеманинг бошланғич маълумотлар ҳамда ўнг томонга нисбатан турғунлигини билдиради.

Шундай қилиб, (5.14), (5.8) айирмали схема $\sigma \geq 0,5$ бўлганда шартсиз равишда турғун бўлиб, $\sigma < 0,5$ бўлганда τ ва h қадамлар орасида (5.28) шарт бажарилгандагина турғун бўлади.

Машқ. (5.28) шарт исботлансин. Кўрсатма. $\left\| \bar{\vartheta} \right\|_1^2 \leq \frac{4}{h^2} \left\| \bar{\vartheta} \right\|^2$ тенгсизликтан фойдаланилсин.

Биз бошланғич шартлар ва ўнг томонга нисбатан турғунлик масаласини кўриб чиқиб, чегаравий шартга нисбатан турғунлик масаласига эътибор бермадик. Агар $\mu_1(t)$ ва $\mu_2(t)$ функциялар дифференциалланувчи бўлса, у ҳолда чегаравий шартларни нолга айлантириш мумкин. Ҳақиқатан ҳам, $F(x, t) = \mu_1(t)(1 - \frac{x}{l}) + \mu_2(x) \frac{x}{l}$ функцияни олсак, у ҳолда $\vartheta(x, t) = u(x, t) - F(x, t)$ функция (5.1) тенгламанинг ўнг томони $\left(f(x, t) + \frac{\partial}{\partial t} F(x, t) \right)$ дан иборат бўлиб, нолли чегаравий ва бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ечимини беради.

Шунга ўхшашибир жинсли бўлмаган (5.14), (5.8) айирмали масалани бир жинсли чегаравий шартли масалага келтириш мумкин.

Фараз қилайлик, y_i^k айирмали масаланинг ечими бўлсин. Қуйидаги ϑ_i^k тўр функцияни киритамиз:

$$\vartheta_i^k = \begin{cases} y_i^k, & \text{агар } 1 \leq i \leq M-1 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } i=0 \text{ ва } i=M \text{ бўлса.} \end{cases}$$

Бу функция чегаравий шартлари бир жинсли бўлган ушбу айирмали масалани қаноатлантиради:

$$\frac{\vartheta_{i+1}^{k+1} - \vartheta_i^k}{\tau} = \sigma \Delta \vartheta_i^{k+1} + (1-\sigma) \Delta \vartheta_i^k + \psi_i^k, \quad i = \overline{1, M-1},$$

$$\vartheta_0^0 = \vartheta(ih), \quad \vartheta_M^k = 0,$$

бунда

$$\psi_i^k = \begin{cases} \varphi_i^k - \frac{1-\sigma}{h^2} \mu_i^k - \frac{\sigma}{h^2} \mu_i^{k+1}, & \text{агар } i=1 \text{ бўлса,} \\ \varphi_i^k, & \text{агар } 2 \leq i \leq M-2 \text{ бўлса,} \\ \varphi_{M-1}^k - \frac{1-\sigma}{h^2} \mu_2^k - \frac{\sigma}{h^2} \mu_2^{k+1}, & \text{агар } i=M-1 \text{ бўлса.} \end{cases}$$

Шундай қилиб, тенгламанинг ўнг томонини бироз ўзгартириб, бир жинсли бўлмаган (5.14) айирмали масалани чегаравий шартлари бир жинсли бўлган айирмали масалага келтириш мумкин.

10.5.3. Яқинлашиш тезлигини баҳолаш. Фараз қилайлик, (5.1) дифференциал масаланинг ечими u бўлиб, y_i^k эса (5.14), (5.8) айирмали масаланинг ечими бўлсин, $r^k = \{r_i^k\}$ орқали эса аппроксимациянинг хатолигини белгилаймиз (к. (5.16), (5.17)). Агар биз $u^{(h)}$ орқали аниқ ечимининг тўрдаги қийматини белгиласак, у ҳолда $z = u^{(h)} - y_i^k$ айирма ечимининг тўр устидаги хатолиги бўлиб,

$$\frac{z_{i+1}^{k+1} - z_i^k}{\tau} = \sigma \Delta z_i^k + (1-\sigma) \Delta z_i^k + \varphi_i^k - f_i^k + r_i^k,$$

$$i = 1, 2, \dots, M-1$$

тенгламани қаноатлантиради. Агар $\varphi_i^k = f\left(x_i, t_k + \frac{\tau}{2}\right)$ деб олсак, у ҳолда z_i^k ушбу

$$\frac{z_{i+1}^{k+1} - z_i^k}{\tau} = \sigma \Delta z_i^{k+1} + (1-\sigma) \Delta z_i^k + r_i^k, \quad i = \overline{1, M-1},$$

$$z_0^0 = u_0^k = u_M^k = 0$$

масаланинг ечими бўлади. Агар қаралаётган масала турғун бўлса, у ҳолда (5.27) баҳо ўринли бўлади. Бундан эса

$$\left\| z^k \right\|_1 \leq \sum_{j=0}^{k-1} \frac{\tau}{2\varepsilon} \left\| \bar{r}_j \right\|^2 \leq \sum_{j=0}^{N-1} \frac{\tau}{2\varepsilon} \left\| \bar{r}_j \right\|^2 \leq \frac{T}{2\varepsilon} \max_{0 \leq j \leq N-1} \left\| \bar{r}_j \right\|^2$$

келиб чиқади. Шундай қилиб, $\max_k \left\| \bar{z}^k \right\|_1$ яқинлашиш тезлиги $O(\tau + h^2)$ бўлади, агар $\sigma \neq 0,5$ бўлса ва $O(\tau^2 + h^2)$ бўлади, агар $\sigma = 0,5$ бўлса.

Машқ. Ушбу

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 2x$$

тenglamанинг қуйидаги

$$u(x, 0) = x(1-x) \quad (0 \leq x \leq 1), \\ u(0, t) = 0, \quad u(1, t) = 1 \quad (0 \leq t \leq T)$$

бошлангич ва чегаравий шартларни қаноатлантирадиган тақрибий ечими то-пилсин ҳамда натижа $u(x, t) = x(1-x+t)$ аниқ ечим билан солиширилсун.

10.5.4. Айирмали схема қуришнинг баланс методи. Иссиклик ўтказувчанлик, диффузия, тебраниш ва ш.к. турли хил физик жараёнлар иссиқлик, масса, ҳаракат миқдори, энергия ва ҳ.к. сақланишнинг интеграл формадаги қонунлари билан тавсифланади. Математик физиканинг дифференциал тенгламаларини чиқаришда кичик ҳажм учун сақланиш қонунини ифодаловчи муайян интеграл муносабатдан (баланс тенгламасидан) ишни бошлашади. Тенгламада қатнашадиган функцияларнинг барча керакли ҳосилаларини мавжуд деб фараз қилиб ва баланс тенгламасидаги ҳажмларни нолга интилириб, дифференциал тенглама ҳосил қилинади. Чекли-айирмали методнинг физик маъноси шундан иборатки, биз узлуксиз муҳитдан унинг қандайдир дискрет моделига ўтамиз. Табиийки, бундай ўтишда физик жараённинг асосий ҳоссалари сақланишини талаб қилиш керак. Бундай ҳоссалар қаторида, биринчи навбатда, сақланиш қонунлари турди. Тўр соҳада сақланиш қонунларини ифодалайдиган айирмали схемалар консерватив схемалар дейилади. Консерватив айирмали схемаларни ҳосил қилиш учун тўр соҳада элементар ҳажм учун ёзилган баланс тенгламаларида қатнашадиган интегралларни ва ҳосилаларни тақрибий айирмали ифодалари билан алмаштириш керак. Консерватив айирмали схемаларни ҳосил қилишнинг бундай усули баланс методи ёки интеграл-интерполяцион метод дейилади. Баланс методини қўллашга мисол сифатида иссиқлик ўтказувчанликнинг стационар тенгламаси учун биринчи чегаравий масалани қараймиз:

$$\frac{d}{dx} \left(p(x) \frac{du}{dx} \right) - q(x)u + f(x) = 0, \quad 0 < x < 1, \quad (5.29)$$

$$u(0) = \alpha, u(1) = \beta, \quad (5.30)$$

бунда $p(x)$, $q(x)$, $f(x)$ лар етарлича силлиқ функциялар бўлиб, $p(x) \geq p_0 > 0$, $q(x) \geq 0$ шартларни қаноатлантиради, α ва β эса берилган сонлар. Бу шартлар бажарилганда (5.29), (5.30) чегаравий масала ягона етарлича силлиқ $u(x)$ ечимга эга бўлади. Айирмали схема қуриш учун $[0, 1]$ кесмада мунтазам

$$\omega_h = \{x_i = ih, i = 0, 1, \dots, N, hN = 1\}$$

тўрни оламиз. Қўйидаги

$$x_{i \pm \frac{1}{2}} = x_i \pm \frac{h}{2}, \quad w(x) = p(x) \frac{d}{dx} u(x), \quad w_{i \pm \frac{1}{2}} = w\left(x_{i \pm \frac{1}{2}}\right)$$

белгилашларни киритиб, (5.29) тенгламани $\left[x_{i-\frac{1}{2}}, x_{i+\frac{1}{2}} \right]$ оралиқда интеграллаймиз, натижада

$$w_{i+\frac{1}{2}} - w_{i-\frac{1}{2}} - \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} q(x)u(x)dx + \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} f(x)dx = 0 \quad (5.31)$$

тенглама ҳосил бўлиб, у $\left[x_{i-\frac{1}{2}}, x_{i+\frac{1}{2}} \right]$ кесмада иссиқликнинг баланс тенгламасини аниқлайди. Энди

$$\int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} q(x)u(x)dx$$

интегрални унинг $u_i \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} q(x)dx$ тақрибий қиймати билан алмаштириб, қўйидаги белгилашларни киритамиз:

$$d_i = \frac{1}{h} \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} q(x)dx, \quad \varphi_i = \frac{1}{h} \int_{x_{i-\frac{1}{2}}}^{x_{i+\frac{1}{2}}} f(x)dx. \quad (5.32)$$

Натижада (5.31) тенглама

$$\frac{W_{i+\frac{1}{2}} - W_{i-\frac{1}{2}}}{h} - d_i u_i + \varphi_i = 0 \quad (5.33)$$

күренишга эга бўлади. Энди $w_{i \pm \frac{1}{2}}$ ни $u(x)$ нинг тўр нуқталаридаги қийматлари орқали ифодалаймиз. Бунинг учун $\frac{du}{dx} = \frac{w(x)}{p(x)}$ ифодани $[x_{i-1}, x_i]$ кесмада интеграллаймиз, натижада

$$u_i - u_{i-1} = \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{w(x)}{p(x)} dx \approx w_{i-\frac{1}{2}} \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{dx}{p(x)} \quad (5.34)$$

ҳосил бўлади. Агар

$$a_i = \left(\frac{1}{h} \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{dx}{p(x)} \right)^{-1} \quad (5.35)$$

деб белгилаб олсак, (5.34) дан қўйидаги тақрибий тенгликларни ҳосил қиласиз:

$$w_{i-\frac{1}{2}} = a_i \frac{u_i - u_{i-1}}{h}, \quad w_{i+\frac{1}{2}} = a_{i+1} \frac{u_{i+1} - u_i}{h}.$$

Бу ифодаларни (5.33) тенгламага қўйиб, изланашган функция-нинг x_{i-1}, x_i, x_{i+1} нуқталардаги қийматини ўз ичига олган ушбу

$$\frac{1}{h^2} [a_{i+1}(u_{i+1} - u_i) - a_i(u_i - u_{i-1})] - d_i u_i + \varphi_i = 0 \quad (5.36)$$

айирмали тенгламага эга бўламиз. (5.36) тенгламани ω_h тўр соҳанинг барча ички нуқталари, яъни $i = 1, 2, \dots, N-1$ учун ёзсан, у ҳолда $N+1$ та u_0, u_1, \dots, u_N номаълумли $N-1$ тенгламалар система-сига эга бўламиз. Иккита етмаган тенгламани (5.30) дастлабки шартдан ҳосил қиласиз:

$$u_0 = \alpha, \quad u_N = \beta. \quad (5.37)$$

Айирмали масаланинг ечимини дифференциал масаланинг ечи-мидан фарқ қилиш учун уни у орқали белгилаймиз, демак, $y_i = y(x_i)$, $x_i \in \omega_h$. Энди (5.36) ва (5.37) тенгламаларни бирлаштириб, (5.29), (5.30) чегаравий масала учун қўйидаги айирмали схемага эга бўламиз:

$$\left. \begin{aligned} & \frac{1}{h^2} [a_{i+1}(y_{i+1} - y_i) - a_i(y_i - y_{i-1})] - d_i y_i + \varphi_i = 0, \\ & i = 1, 2, \dots, N-1, \\ & y_0 = \alpha, \quad y_N = \beta. \end{aligned} \right\} \quad (5.38)$$

Бу системани ҳайдаш методи билан ечиш мақсадга мувофиқ бўлади. Бунинг учун (5.38) системани қўйидаги қўринишда ёзиб оламиз:

$$A_i y_{i-1} - C_i y_i + B_i y_{i+1} = -F_i, \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \quad y_0 = \alpha, \quad y_N = \beta,$$

бунда

$$A_i = a_{i-1}, \quad B_i = a_{i+1}, \quad C_i = a_i + a_{i+1} + h^2 d_i, \quad F_i = h^2 \varphi_i.$$

Чегаравий масаланинг коэффициентларига қўйилган шартлардан $a_i > 0$ ва $d_i \geq 0$ келиб чиқади, булардан эса $C_i \geq A_i + B_i$ ни, яъни ҳайдаш методининг турғунлик шартини ҳосил қилдик. Демак, (5.38) айирмали масала ягона ечимга эга ва бу ечимни ҳайдаш методи билан топиш мумкин.

Энди (5.29) дифференциал тенгламани (5.38) айирмали тенглама билан алмаштирганда юзага келадиган аппроксимация хатолигини текширамиз. Бунинг учун (5.29) тенгламанинг чап томонини $Lu(x)$ ва (5.38) тенгламанинг чап томонини $L_h y_i$ орқали белгилаймиз, яъни

$$\begin{aligned} Lu(x) &= \frac{d}{dx} \left(p(x) \frac{du}{dx} \right) - q(x)u(x) + f(x), \\ L_h y_i &= \frac{1}{h^2} \left[a_{i+1} (y_{i+1} - y_i) - a_i (y_i - y_{i-1}) \right] - d_i y_i + \varphi_i. \end{aligned}$$

Фараз қилайлик, $\vartheta(x)$ етарлича силлиқ функция бўлиб, $\vartheta_i = \vartheta(x_i)$ унинг ω_h тўрдаги қиймати бўлсин. Энди

$$L_h \vartheta_i - L\vartheta(x_i) = 0(h^2) \quad (5.39)$$

баҳо ўринли эканлигини қўрсатамиз. Бунинг учун $L_h \vartheta_i$ оператор таркибидаги $\vartheta_{i\pm 1} = \vartheta(x_i \pm h)$ ни x_i нуқта атрофида Тейлор қаторига ёямиз. Равшанки,

$$\frac{\vartheta_{i\pm 1} - \vartheta_i}{\pm h} = \vartheta'_i \pm \frac{h}{2} \vartheta''_i + \frac{h^2}{6} \vartheta'''_i + O(h^3).$$

Демак,

$$L_h \vartheta_i = \frac{a_{i+1} - a_i}{h} \vartheta'_i + \frac{a_{i+1} + a_i}{2} \vartheta''_i + \frac{h(a_{i+1} - a_i)}{6} \vartheta'''_i - d_i \vartheta_i + \varphi_i + O(h^2).$$

Иккинчи томондан

$$Lu(x_i) = p(x_i) \vartheta''_i + p'(x_i) \vartheta'_i - q(x_i) \vartheta_i + f(x_i).$$

Бу муносабатлардан

$$\begin{aligned} L_h \vartheta_i - L\vartheta(x_i) &= \left(\frac{a_{i+1} - a_i}{h} - p'(x_i) \right) \vartheta'_i + \left(\frac{a_{i+1} + a_i}{2} - p(x_i) \right) \vartheta''_i + \\ &+ \frac{h(a_{i+1} - a_i)}{6} \vartheta'''_i - (d_i - q(x_i)) \vartheta_i + (\varphi_i - f(x_i)) + O(h^2) \end{aligned}$$

ни ҳосил қиласыз. (5.39) шарт бажарилиши учун

$$\frac{a_{i+1} - a_i}{h} = p'(x_i) + O(h^2), \quad \frac{a_{i+1} + a_i}{2} = p(x_i) + O(h^2), \quad (5.40)$$

$$\varphi_i = f(x_i) + O(h^2), \quad d_i = q(x_i) + O(h^2) \quad (5.41)$$

тенгликлар ўринли бўлиши керак.

Энди $k(x) = \frac{1}{p(x)}$ деб белгилаймиз ва $k(x)$ ни $x_{i-\frac{1}{2}}$ нуқта атрофида Тейлор қаторига ёямиз, натижада

$$\begin{aligned} \frac{1}{a_i} &= \frac{1}{h} \int_{x_{i-1}}^{x_i} k(x) dx = \frac{1}{h} \int_{x_{i-1}}^{x_{i+1}} \left[k_{i-\frac{1}{2}} + \left(x - x_{i-\frac{1}{2}} \right) k'_{i-\frac{1}{2}} + \frac{1}{2} \left(x - x_{i-\frac{1}{2}} \right)^2 k''_{i-\frac{1}{2}} + \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{6} \left(x - x_{i-\frac{1}{2}} \right)^3 k'''_{i-\frac{1}{2}} + O(h^4) \right] dx = k_{i-\frac{1}{2}} + \frac{h^2}{24} k''_{i-\frac{1}{2}} + O(h^3) \end{aligned}$$

ҳосил бўлади. Демак,

$$a_i = p_{i-\frac{1}{2}} - \frac{h^2}{24} \frac{k''_{i-0.5}}{k_{i-0.5}} + O(h^4) = p_{i-\frac{1}{2}} - \frac{h^2}{24} \frac{k''_i}{k_i} + O(h^3).$$

Шунга ўхшаш

$$a_{i+1} = p_{i+\frac{1}{2}} - \frac{h^2}{24} \frac{k''_i}{k_i} + O(h^3).$$

Булардан эса

$$\frac{a_{i+1} + a_i}{2} = \frac{p_{i+\frac{1}{2}} + p_{i-\frac{1}{2}}}{2} + O(h^2) = p_i + O(h^2),$$

$$\frac{a_{i+1} - a_i}{h} = \frac{p_{i+\frac{1}{2}} + p_{i-\frac{1}{2}}}{h} + O(h^2) = p'(x_i) + O(h^2)$$

ларга эга бўламиз, булар эса (5.39) ни исботлайди. (5.41) тенгликларнинг бажарилишини қўрсатиш қийин эмас. Ҳақиқатан ҳам, d_i ва φ_i ни мос равишда $q(x_i)$ ва $f(x_i)$ билан алмаштириш (5.32) интегрални ўрта тугуни тўғри бурчакли тўртбурчак формуласи билан ҳисоблашдан иборатдир. Маълумки, бундай формуланинг қолдиқ ҳади $O(h^2)$ (7-бобга қ.). Шундай қилиб, биз (5.40), (5.41) тенгликларни ва шу билан бирга (5.39) баҳони қўрсатдик. Бу эса L_y , оператор $Lu(x)$ ни (5.29), (5.30) масаланинг ечимида h га нисбатан иккинчи тартибли аппроксимация қилишини қўрсатади.

1-эслатма. (5.38) айрмали схемани амалда қўллаш, унинг коэффициентарини топиш учун (5.32) ва (5.35) интегралларни аниқ ҳисоблаш шарт эмас.

Коэффициентларни топиш учун $0(h^2)$ ёки бундан юқори аниқликка эга бўлган квадратур формуулалар билан тақрибий ҳисоблаш мумкин. Масалан, (5.32) ва (5.35) интегралларга тўғри тўртбурчаклар формуласини қўлласак, коэффициентлар қўйидагича топилади: $d_i = q(x_i), \varphi_i = f(x_i), a_i = p\left(x_i - \frac{1}{2}\right)$.

Агар трапециялар формуласини қўлласак,

$$a_i = \frac{2p_i p_{i+1}}{p_i + p_{i+1}}, \quad d_i = \frac{q_{i-\frac{1}{2}} + q_{i+\frac{1}{2}}}{2}, \quad \varphi_i = \frac{f_{i-\frac{1}{2}} + f_{i+\frac{1}{2}}}{2}$$

ларни ҳосил қиласиз.

Кўрсатиш мумкинки, (5.38) айирмали масаланинг ечимлари кетма-кетлиги $\{y_h(x_i)\}$ $h \rightarrow 0$ да $C(\omega_h)$ тўрли фазода дастлабки (5.29), (5.30) дифференциал масаланинг $u(x)$ ечимига иккинчи тартиб билан яқинлашади, бошқача қилиб айтганда,

$$\|y_h - u\|_{C(\omega_h)} = \max_{x_i \in \omega_h} |y_h(x_i) - u(x_i)| \leq Mh^2$$

баҳо ўринли бўлади (к. [28]).

2-эслатма. Баланс методини бошқа чегаравий масалалар учун ҳам қўллаш мумкин. Бундан ташқари, $p(x)$, $q(x)$, $f(x)$ функциялар узилишига эга бўлган ҳолларда ҳам айирмали схеманинг яқинлашишини текшириш учун коэффициентларни (5.32) ва (5.35) интеграллар орқали ифодалаш катта аҳамиятга эга.

10.5.5. Тежамкор айирмали схемалар. Фараз қиласайлик, чегараси Γ бўлган $G = \{0 < x_1, x_2 < 1\}$ соҳада ушбу икки ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасини ечиш талаб қилинсин:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} &= \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}, \quad x = (x_1, x_2) \in G, \\ u(x, t) &= \mu(x, t), \quad x \in \Gamma, \quad 0 < t < T, \\ u(x, 0) &= u_0(x), \quad x \in G + \Gamma. \end{aligned} \tag{5.42}$$

Бунинг учун вақт ва фазо бўйича қўйидаги тўрларни киритамиз:

$$\omega_t = \{t_k = k\tau, k = \overline{0, N-1}, N\tau = 1\},$$

$$G_h = \{x_{ij} = (x_{1i}, x_{2j}), x_{1i} = ih, x_{2j} = jh, i, j = \overline{0, N}, hN = 1\}.$$

G_h тўрнинг ички нуқталар тўплами ($i, j = 1, 2, \dots, N-1$) ни Ω_h орқали ва G_h нинг чегарасини Γ_h орқали белгилаймиз.

Юқорида бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасини ечишда ошкор ва ошкормас схемаларни қўллаган эдик. Бу ерда ҳам шундай схемаларни қурамиз. Бунинг учун қўйидаги белгилашларни киритамиз:

$$\Delta_1 y_{ij} = \frac{1}{h^2} (y_{i+1,j} - 2y_{ij} + y_{i-1,j}), \quad (5.43)$$

$$\Delta_2 y_{ij} = \frac{1}{h^2} (y_{i,j+1} - 2y_{ij} + y_{i,j-1}), \quad (5.44)$$

$$\Delta y_{ij} = \Delta_1 y_{ij} + \Delta_2 y_{ij}. \quad (5.45)$$

Бу белгилашларда ошкор схема қуйидагича ёзилади:

$$\begin{cases} \frac{y_{ij}^{k+1} - y_{ij}^k}{\tau} = \Delta y_{ij}^k, & x_{ij} \in \omega_h, t_k \in \omega_\tau, \\ y_{ij}^{k+1} = \mu(x_{ij}, t_{k+1}), & x_{ij} \in \Gamma_h, t_k \in \omega_\tau, \\ y_{ij}^0 = u_0(x_{ij}), & x_{ij} \in G_h, k = 0, \end{cases} \quad (5.46)$$

ошкормас схема эса қуйидагича ёзилади:

$$\begin{cases} \frac{y_{ij}^{k+1} - y_{ij}^k}{\tau} = \Delta y_{ij}^{k+1}, & x_{ij} \in \omega_h, t_k \in \omega_\tau, \\ y_{ij}^{k+1} = \mu(x_{ij}, t_{k+1}), & x_{ij} \in \Gamma_h, t_k \in \omega_\tau, \\ y_{ij}^0 = u_0(x_{ij}), & x_{ij} \in G_h, k = 0. \end{cases} \quad (5.47)$$

Дастлабки ва чегаравий шартлардан фойдаланиб, (5.46) айирмали схеманинг ечими навбатдаги қатламда

$$y_{ij}^{k+1} = y_{ij}^k + \tau \Delta y_{ij}^k, \quad k = \overline{0, N-1}, \quad x_{ij} \in \omega_h$$

ошкор формула ёрдамида топилади. Бу ошкор схеманинг устунлигидир. Аммо бу схеманинг муҳим камчилиги унинг шартли равища турғунылигидадир. Күрсатиш мумкинки, (5.46) схема турғун бўлиши учун $\tau \leq \frac{1}{4} h^2$ шартни қаноатлантириши керак [45, 46]. Агар $h = 0,01$ бўлса, у ҳолда (4.42) тенгламанинг ечимини $T=1$ да топиш учун $N = 40\,000$ та қадам бажарилиши зарур. Агар фазовий ўзгарувчилар x_1, x_2, \dots, x_p ларнинг сони p та бўлса, у ҳолда ошкор схема турғун бўлиши учун $\tau \leq \frac{1}{2p} h^p$ тенгсизлик бажарилиши керак. Шу сабабларга кўра параболик тенгламаларни ечишда ошкор схема кам ишлатилади. Биз кейинги бандда кўрамизки, гиперболик тенглама учун аҳвол бошқача бўлиб, ошкор схемада $t = 0(h)$ бўлганда ҳам турғунлик сақланади.

Энди ошкормас схемани күриб чиқайлик. (5.47) схемада τ ва h ни қандай олсак ҳам у турғун бўлаверади. Бу схеманинг камчилиги шундан иборатки, ҳар бир вақт қатламида

$$\begin{aligned} y_{ij}^{k+1} - \tau \Delta y_{ij}^{k+1} &= y_{ij}^k, \quad x_{ij} \in \omega_h, i, j = 1, 2, \dots, N-1, \\ y_{ij}^{k+1} &= \mu_{ij}^{k+1}, \quad x_{ij} \in \tilde{A}_h \end{aligned} \quad (5.48)$$

тенгламалар системасини ечиш лозим. Бу системада y_{ij}^{k+1} номаълумларнинг сони $(N-1)^2$ та. Агар бу системани Гаусс методи билан ечадиган бўлсак, $O(N^6)$ та арифметик амал бажариш зарур. Ишнинг яна бир мушкул томони шундан иборатки, бундай системани вақтнинг ҳар бир қатламида ечиш лозим, бу эса ҳисоблаш ишини яна ҳам кўпайтириб юборади.

Фазовий ўзгарувчиларнинг сони иккита ёки ундан кўп бўлганда (5.48) система матрицасининг кўринишини ҳисобга олган ҳолда системани ечиш методларини куриш мақсадга мувофиқдир. Бу методларнинг бири — Фуръенинг тез алмаштириши билан биз 10.3-§ да танишган эдик. Бу методлар кўп ўлчовли масалаларни бир ўлчовли масалалар кетма-кетлигига келтириб ечишга асосланган. Бундай келтириш натижасида шундай айирмали методлар вужудга келадики, улар ошкор ва ошкормас схемаларнинг икки яхши хусусияти: абсолют турғунлик ва ечишнинг соддалигини ўзида мужассамлаштиради. Бу методлар эллигинчи йиллардан бошлаб ҳар хил номлар — ўзгарувчан йўналишили методлар, парчаланиши методлари, каср қадамили методлар, локал-бир ўлчовли методлар остида математик физика масалаларини ечишда кенг кўлланила бошланди. Ҳозир бу методлар умумий тежсамкор методлар номи билан аталади (тўла маълумот учун к. [28, 46, 47, 56]).

Ўзгарувчан йўналишили метод. Биз ҳозир шу ўзгарувчан йўналишили методлардан бири бўлган бўйлама-кўндаланг айирмали схема ёки Писмен-Рэчфорд схемаси деб аталувчи методни кўриб чиқамиз.

Бу методда k -қатламдан $(k+1)$ қатlamга ўтиш икки босқичдан иборат. Биринчи босқичда

$$\frac{y_{ij}^{k+\frac{1}{2}} - y_{ij}^k}{0.5\tau} = \Delta_1 y_{ij}^{k+\frac{1}{2}} + \Delta_2 y_{ij}^k, \quad x_{ij} \in \Omega_h \quad (5.49)$$

системадан орадаги $y_{ij}^{k+\frac{1}{2}}$ қийматлар аниқланади. Иккинчи босқичда эса топилган $y_{ij}^{k+\frac{1}{2}}$ қийматлардан фойдаланиб,

$$\frac{y_{ij}^{k+1} - y_{ij}^{k+\frac{1}{2}}}{0.5\tau} = \Delta_1 y_{ij}^{k+\frac{1}{2}} + \Delta_2 y_{ij}^{k+1}, \quad x_{ij} \in \Omega_h \quad (5.50)$$

системадан y_{ij}^{k+1} лар топилади. Бунда $\Delta_1 y_{ij}$ ва $\Delta_2 y_{ij}$ айрмали нисбатлар (5.43) ва (5.44) формулалар билан аниқланади. (5.49) тенглама фақат x_i ўзгарувчи бўйича ошкормас бўлиб, (5.50) тенглама фақат x_j ўзгарувчи бўйича ошкормасдир. Шунинг учун ҳам бу (5.49) ва (5.50) тенгламалар системалари аввал x_i йўналиш бўйича, кейин x_j йўналиш бўйича бир ўлчовли ҳайдаш методи ёрдамида ечилади. Методнинг номи ҳам шундан келиб чиқсан.

Бу системаларнинг ечиш алгоритмлари қуйидагидан иборат: (5.49) системани

$$0,5\gamma y_{i-1,j}^{k+\frac{1}{2}} + (1-\gamma)y_{ij}^{k+\frac{1}{2}} + 0,5\gamma y_{i+1,j}^{k+\frac{1}{2}} = -F_{ij}^k \quad (5.51)$$

кўринишда ёзиб оламиз, бунда

$$\gamma = \tau h^{-2}, F_{ij}^k = y_{ij}^k + 0,5\tau\Delta_2 y_{ij}^k.$$

Бу системани $j(j=1, 2, \dots, N-1)$ нинг ҳар бир белгиланган қийматида i ўзгарувчи бўйича ҳайдаш методи билан ечамиш. Ҳайдаш методини қўллаш учун $y_{0j}^{k+\frac{1}{2}}$ ва $y_{Nj}^{k+\frac{1}{2}}$ ($j=1, 2, \dots, N-1$) чегаравий қийматларни билиш керак. Бунинг учун (5.50) тенгламадан (5.49) тенгламани айрамиз, натижада

$$y_{ij}^{k+\frac{1}{2}} = \frac{y_{ij}^k + y_{ij}^{k+1}}{2} - \frac{\tau}{4} \Delta_2 (y_{ij}^{k+1} - y_{ij}^k)$$

ҳосил бўлади. Бу формула асосида $y_{0j}^{k+\frac{1}{2}}, y_{Nj}^{k+\frac{1}{2}}$ чегаравий қийматларни қуйидагича топамиш:

$$y_{0j}^{k+\frac{1}{2}} = \frac{\mu_{0j}^k + \mu_{0j}^{k+1}}{2} - \frac{\tau}{4} \Delta_2 (\mu_{0j}^{k+1} - \mu_{0j}^k),$$

$$y_{Nj}^{k+\frac{1}{2}} = \frac{\mu_{Nj}^k + \mu_{Nj}^{k+1}}{2} - \frac{\tau}{4} \Delta_2 (\mu_{Nj}^{k+1} - \mu_{Nj}^k),$$

$$j = 1, 2, \dots, N-1.$$

j нинг ҳар бир белгиланган қийматида (5.51) системани x_i йўналиш бўйича ҳайдаш методи билан ечганда $O(N)$ та арифметик амал бажарилади. Демак, барча $y_{ij}^{k+\frac{1}{2}}$ ни топиш учун $O(N^2)$ та арифметик амал бажарилади.

Барча $y_i^{k+\frac{1}{2}}$ лар топилгандан кейин (5.50) тенгламалар системасини ечамиш. Бу тенгламалар системасини қуйидагича ёзиб оламиш:

$$0,5\gamma y_{i,j-1}^{k+1} + (1-\gamma)y_{ij}^{k+1} + 0,5\gamma y_{i,j+1}^{k+1} = -\Phi_{ij}^k, \\ \gamma = \tau h^{2-}, \Phi_{ij}^k = y_{ij}^{k+\frac{1}{2}} + 0,5\Delta\tau_2 y_{ij}^{k+\frac{1}{2}}. \quad (5.52)$$

Күрениб турибдики, ҳар бир белгиланган $i(i = 1, 2, \dots, N-1)$ учун бу системани j ўзгарувчи бўйича ҳайдаш методи билан ечиш мумкин. Бунда чегаравий шартлар (5.42) масала бўйича

$$y_{i0}^{k+1} = \mu(x_{i0}, t_{k+1}), \quad y_{iN}^{k+1} = \mu(x_{iN}, t_{k+1})$$

кўринишда аниқланади; (5.42) системадан барча y_{ij}^{k+1} ларни топиш $O(N^2)$ та арифметик амални талаб қиласди.

Шундай қилиб, маълум y_{ij}^k ларга кўра y_{ij}^{k+1} ларни топиш ўзгарувчан йўналишили метод бўйича $O(N^2)$ та арифметик амални талаб қиласди. Кўрсатиш мумкинки, бўйлама-кўндаланг метод абсолют турғун бўлиб, $u(x, t)$ етарлича силлиқ бўлса, аппроксимация тартиби $O(\tau^2 + h^2)$ бўлади ва L_2 нинг тўрдаги нормасида тақрибий ечим аниқ ечимга $O(\tau^2 + h^2)$ тезликда яқинлашади (к. [46, 47]).

10.5.6. Ўзгарувчан коэффициентли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасини ечиш. Коэффициентлари ўзгарувчан бўлган қўйидаги иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун биринчи чегаравий масала ни қарайлик:

$$\rho(x, t) \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(p(x, t) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + f(x, t), \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < T, \\ u(x, 0) = u_0(x), \quad u(0, t) = \mu_1(t), \quad u(l, t) = \mu_2(t), \quad (5.53)$$

бунда $\rho(x, t)$, $p(x, t)$, $f(x, t)$ етарлича силлиқ функциялар бўлиб,

$$C_1 \geq p(x, t) \geq C_2 > 0, \quad \rho(x, t) \geq C_3 > 0 \quad (5.54)$$

шартларни қаноатлантирусин. Ҳар бир белгиланган t учун (x_i, t) нуқтада $Lu = \frac{\partial}{\partial x} \left(p(x, t) \frac{\partial u}{\partial x} \right)$ дифференциал ифодани

$$\wedge_1(t) y_i = \frac{1}{h} \left[a(x_{i+1}, t) \frac{y_{i+1} - y_i}{h} - a(x_i, t) \frac{y_i - y_{i-1}}{h} \right] \quad (5.55)$$

айирмали нисбат билан аппроксимация қиласми. Бунда $a(x_i, t)$ коэффициент баланс методидагидек иккинчи тартибли аппроксимация шартларини қаноатлантириши керак:

$$\left. \begin{aligned} \frac{a(x_{i+1}, t) + a(x_i, t)}{2} &= p(x_i, t) + O(h^2), \\ \frac{a(x_{i+1}, t) - a(x_i, t)}{2} &= p'(x_i, t) + O(h^2). \end{aligned} \right\} \quad (5.56)$$

Баланс методида күрганимиздек, $a(x_i, t)$ ни қуидаги

$$a(x_i, t) = \frac{p(x_i, t) + p(x_{i-1}, t)}{2}, \quad a(x_i, t) = p\left(x_i - \frac{h}{2}, t\right),$$

$$a(x_i, t) = \frac{2p(x_{i-1}, t)p(x_i, t)}{p(x_{i-1}, t) + p(x_i, t)}$$

формулаларнинг бирортаси билан ҳисобласак, (5.56) муносабатлар үринли бўлади. Шундай қилиб, (5.53) дифференциал тенгламага ушбу вазний айрмали масала мос келади:

$$\rho(x_i, t) \frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \Delta(t) (\sigma y_i^{k+1} + (1-\sigma)y_i^k) + f(x_i, t),$$

$$i = 1, 2, \dots, M-1, \quad (5.57)$$

$$y_i^0 = u_0(x_i), y_\theta^k = \mu_1(t_k), y_M^k = \mu_2(t_k).$$

Бунда $t = t_k + 0,5\tau$ ва $\sigma = 0,5$ бўлса, у ҳолда (5.57) схема аппроксимациясининг хатолиги $r = 0(\tau^2 + h^2)$ бўлиб, $\sigma \neq 0,5$ бўлганда $r = 0(\tau + h^2)$ бўлади. Шундай қилиб, биз ошкормас схемага эга бўлдик. Бу системани ечиш учун ҳайдаш методини қўллаш мумкин. Айрмали схеманинг турғунлигини текширишда, олдинги бандларда қараганларимиздан ташқари, *коэффициентларни музлатиш принципи* ҳам ишлатилади. Бу принцип ўзгарувчан коэффициентли масалани ўзгармас коэффициентли масалага келтиради. Мисол учун (5.57) схемада $\sigma = 0$ ва $f(x_i, t) = 0$ деб олиб, қуидаги ошкор схемани қараймиз:

$$\rho(x_i, t) \frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \frac{1}{h} \left[a(x_{i+1}, t) \frac{y_{i+1}^k - y_i^k}{h} - a(x_i, t) \frac{y_i^k - y_{i-1}^k}{h} \right]. \quad (5.58)$$

Фараз қиласлик, $\rho(x_i, t)$, $a(x_i, t)$ коэффициентлар ўзгармас бўлсин, яъни $\rho(x_i, t) = \rho = \text{const}$, $a(x_i, t) = a = \text{const}$. У ҳолда (5.58) тенгламани қуидагича ёзиш мумкин:

$$\rho \frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \frac{a}{h^2} (y_{i+1}^k - 2y_i^k + y_{i-1}^k)$$

ёки

$$\frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau_1} = \frac{y_{i+1}^k - 2y_i^k + y_{i-1}^k}{h^2} =, \quad \tau_1 = \frac{\tau a}{\rho}.$$

Маълумки, бу ошкор схема $\tau_1 \leq \frac{1}{2} h^2$ бўлганда, яъни

$$\frac{\tau a}{\rho} \leq \frac{h^2}{2} \quad (5.59)$$

бўлганда турғун бўлади.

Коэффициентларни музлатиш принципи шуни тасдиқлайдики, агар барча x_i ва $t = t_k + 0,5\tau$ лар учун

$$\frac{\tau a(x_i, t)}{\rho(x_i, t)} \leq \frac{h^2}{2} \quad (5.60)$$

тengsизлик бажарилса, у ҳолда (5.58) схема турғун бўлади. Агар $C_1 \geq a(x_i, t) \geq C_2 > 0$, $\rho(x_i, t) > C_3 > 0$ муносабатлар маълум бўлса, у ҳолда

$$\frac{\tau}{h^2} \leq \frac{C_3}{2C_1}$$

бажарилганда (5.60) tengsизлик ўринли бўлади. (5.58) схеманинг турғунлигини қатъий равишда асослашни [47] дан қараш мумкин.

Агар $\sigma \geq 0,5$ бўлса, у ҳолда коэффициентларни музлатиш принципидан (5.57) схеманинг абсолют турғунлиги келиб чиқади.

10.5.7. Чизиқли бўлмаган иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасини ечиш. Куйидаги чегаравий масалани қараймиз:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} &= \frac{\partial}{\partial x} \left(p(u) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + f(u), \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < T, \\ u(x, 0) &= u_0(x), \quad u(0, t) = \mu_1(t), \quad u(l, t) = \mu_2(t). \end{aligned} \quad (5.61)$$

Одатда, чизиқли бўлмаган тенгламаларда $p(u)$ функциянинг ўзгариш соҳаси олдиндан маълум бўлмаса, ошкор схемалар ишлатилмайди.

Соф ошкормас схема $y_i^{k+1} \left(i = \overline{1, M-1} \right)$ номаълумларга нисбатан чизиқли системани ҳам, чизиқли бўлмаган системани ҳам ташкил этиши мумкин. Ушбу схема

$$\frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} = \frac{1}{h} \left[a_{i+1} \cdot \frac{y_{i+1}^{k+1} - y_i^{k+1}}{h} - a_i \cdot \frac{y_i^{k+1} - y_{i-1}^{k+1}}{h} \right] + f(y_i^k) \quad (5.62)$$

да $a_i = \frac{1}{2} [p(y_i^k) + p(y_{i-1}^k)]$ деб олсак, у ҳолда $y_i^{k+1} (i = \overline{1, M-1})$ но-маълумларга нисбатан чизиқли, абсолют турғун бўлиб, аппрокси-мация хатолиги $r = 0(\tau + h^2)$ бўлади. Бу системанинг ечими ҳайдаш методи билан топилади.

Кўпинча (5.53) тенглама учун ушбу

$$\begin{aligned} \frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{\tau} &= \frac{1}{h} \left[a(y_{i+1}^{k+1}) \frac{y_{i+1}^{k+1} - y_i^{k+1}}{h} - a(y_i^{k+1}) \frac{y_i^{k+1} - y_{i-1}^{k+1}}{h} \right] + f(y_i^{k+1}), \\ a(y_i^{k+1}) &= \frac{p(y_i^{k+1}) + p(y_{i-1}^{k+1})}{2} \end{aligned} \quad (5.63)$$

соф ошкормас схема ишлатилади. Бу схемани қўллаш учун у ёки бу итерацион метод қўлланилади. Масалан, итерацион жараённи қуидагича олиб боришимиз мумкин:

$$\begin{aligned} \frac{y_i^{(S+1)} - y_i^k}{\tau} &= \frac{1}{h} \left[a(y_{i+1}^{(S)}) \frac{y_{i+1}^{(S+1)} - y_i^{(S+1)}}{h} - a(y_i^{(S)}) \frac{y_i^{(S+1)} - y_{i-1}^{(S+1)}}{h} \right] + f(y_i^{(S)}), \\ S &= 0, 1, \dots, L-1, y_i^{(0)} = y_i^k, y_i^{(L)} = y_i^{k+1}, \end{aligned} \quad (5.64)$$

бу ерда S — итерация номери. Бу итерацион жараёндан кўрамизки, чизиқли бўлмаган коэффициентлар олдинги итерацияда, яъни y_i^k да ҳисобланади, y_i^{k+1} нинг дастлабки яқинлашиши сифатида y_i^k олинади. Агар τ қадам қанча кичик бўлса, бу дастлабки яқинлашиш шунча яхши бўлади. Агар коэффициентлар силлиқ бўлиб, $p(u) \geq C_2 > 0$ шарт бажарилса, одатда, икки-учта итерация қониқарли натижага олиб келади. Ҳар бир янги итерацияда $y_i^{(s+1)}$ нинг қийматлари (5.64) системадан ҳайдаш методи билан аниқланади. Шунингдек, (5.64) системани ечиш учун иккинчи тартибли аниқликка эга бўлган предиктор-корректор схемаси ҳам ишлатилади. Бунда k -қатламдан $(k+1)$ қатламга ўтиш икки босқичда бажарилади. Биринчи босқичда ҳайдаш методи билан ошкормас чизиқли система

$$\begin{aligned} \frac{y_i^{\frac{k+1}{2}} - y_i^k}{0.5\tau} &= \frac{1}{h} \left[a(y_{i+1}^k) \frac{y_{i+1}^{\frac{k+1}{2}} - y_i^{\frac{k+1}{2}}}{h} - a(y_i^k) \frac{y_i^{\frac{k+1}{2}} - y_{i-1}^{\frac{k+1}{2}}}{h} \right] + \\ &+ f(y_i^k), \quad i = 1, 2, \dots, M-1, \\ y_o^{\frac{k+1}{2}} &= \mu_1(t_k + 0.5\tau), \quad y_M^{\frac{k+1}{2}} = y_2(t_k + 0.5\tau) \end{aligned}$$

ечилиб, орадаги $y_i^{k+\frac{1}{2}}$ ($i = 0, 1, \dots, M$) қыйматлар топилади. Иккинчи босқичда эса $a(y), f(y)$ чизикли бўлмаган коэффициентлар $y = y_i^{k+\frac{1}{2}}$ да ҳисобланиб, y_i^{k+1} ларни топиш қуидаги олти нуқтали симметрик схема

$$\begin{aligned} \frac{y_i^{k+1} - y_i^k}{2} &= \frac{1}{2h} \left[a\left(y_{i+1}^{k+\frac{1}{2}}\right) \frac{y_{i+1}^{k+1} - y_i^{k+1}}{h} - a\left(y_i^{k+\frac{1}{2}}\right) \frac{y_{i+1}^k - y_i^k}{h} \right] + \\ &+ f\left(y_i^{k+\frac{1}{2}}\right), \quad i = 1, 2, \dots, M-1, \quad y_0^{k+1} = \mu_1(t_{k+1}), \quad y_M^{k+1} = \mu_2(t_{k+1}) \end{aligned}$$

асосида олиб борилади.

10.6-§. ГИПЕРБОЛИК ТЕНГЛАМАЛАРНИ АЙИРМАЛИ МЕТОДЛАР БИЛАН ЕЧИШ

Бу бандда соддалик мақсадида бир жинсли гиперболик тенглама учун Коши масаласини ва биринчи чегаравий масалани кўриб чиқамиз.

10.6.1. Коши масаласини ечиш. Маълумки, Коши масаласи қуидагича қўйилади: $G = \{t > 0, -\infty < x < \infty\}$ соҳада икки марта узлуксиз дифференциалланувчи шундай $u(x, t)$ функцияни топиш керакки, бу соҳада у

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (6.1)$$

дифференциал тенгламани қаноатлантириб, $t = 0$ тўғри чизиқда

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = \psi(x) \quad (6.2)$$

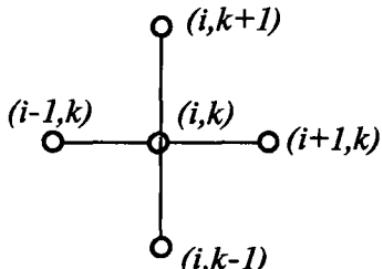
дастлабки шартларни қаноатлантирсин, бунда $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ берилган функциялар.

Дифференциал тенгламани айирмали тенглама билан алмаштириш учун $G_h = \omega_h \omega_t$, тўрни киритамиз, бунда

$$\omega_h = \{x_i = ih, i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, h > 0\},$$

$$\omega_t = \{t_k = kt, k = 0, 1, 2, \dots, t > 0\},$$

кейин 13-чизмадагидек беш нуқтали андазадан фойдаланамиз. Бу андаза асосида қурилган схема уч қатламли схема дейилади. Бу андазадан қуидаги айирмали схема келиб чиқади:



13-чизма.

$$\frac{y_i^{k+1} - 2y_i^k + y_i^{k-1}}{\tau^2} = \frac{y_{i+1}^k - 2y_i^k + y_{i-1}^k}{h^2}, \quad (6.3)$$

$$i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, k = 1, 2, \dots$$

Биз биламизки, бу схема (5.1) дифференциал тенгламаны $O(\tau^2 + h^2)$ аниқтада аппроксимация қиласы. Чегаралып шартнинг иккинчисини

$$\frac{y_i^1 - y_i^0}{\tau} = \varphi(x_i) \quad (6.4)$$

билин алмаштырсақ, у ҳолда аппроксимация тартиби $O(\tau)$ бўлади. Аммо чегаралып шартни ҳам $O(\tau^2)$ аниқтада аппроксимация қилиш мумкин. Ҳақиқатан ҳам,

$$\frac{u(x, \tau) - u(x, 0)}{\tau} = \frac{\hat{c}u(x, 0)}{\hat{c}t} + \frac{\tau}{2} \frac{\hat{c}^2 u(x, 0)}{\hat{c}t^2} + O(\tau^2)$$

ёйилмадан ҳамда (6.1) дифференциал тенгламадан ҳосил бўладиган

$$\frac{\hat{c}^2 u(x, 0)}{\hat{c}t^2} = \frac{\hat{c}^2 u(x, 0)}{\hat{c}x^2} = \varphi''(x)$$

муносабатдан фойдаланиб, қуйидагига эга бўламиш:

$$\frac{\hat{c}u(x, 0)}{\hat{c}t} = \frac{u(x, \tau) - u(x, 0)}{\tau} - \frac{\tau}{2} \varphi''(x) + O(\tau^2).$$

Бундан эса

$$\frac{y_i^1 - y_i^0}{\tau} = \psi(x_i) + \frac{\tau}{2} \varphi''(x_i) \quad (6.5)$$

га эга бўламиш. Агар $\varphi(x)$ нинг аналитик ифодаси берилган бўлмаса, у ҳолда $\varphi''(x_i)$ ни $O(h^2)$ аниқтада

$$\Delta_2 \varphi_i = \frac{1}{h^2} (\varphi(x_{i-1}) - 2\varphi(x_i) + \varphi(x_{i+1}))$$

билин алмаштириш мумкин, натижада

$$\frac{y_i^1 - y_i^0}{\tau} = \psi(x_i) + \frac{\tau}{2} \Delta_2 \varphi_i \quad (6.6)$$

га эга бўламиш.

Шундай қилиб, дастлабки шарт, (5.3) ва (5.6) дан қуйидагиларни ҳосил қиласиз:

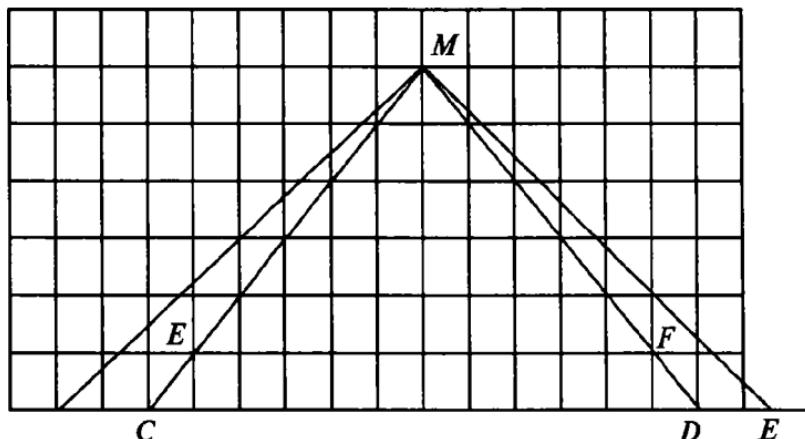
$$y_i^0 = \varphi(x_i), \quad y_i' = \varphi(x_i) + \tau \psi(x_i) + \frac{\tau^2}{2} \Delta_2 \varphi_i, \quad (6.7)$$

$$y_i^{k+1} = 2y_i^k + \tau^2 \Delta_2 y_i^k - y_i^{k-1}, \quad i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, k = 1, 2, \dots \quad (6.8)$$

Бундан күрамизки, y_i^0 ва y_i' ($i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$) қийматлар (6.7) дан маълум. (6.8) дан барча $k = 1, 2, \dots$ учун кетма-кет аввал y_i^2 ($i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$), кейин y_i^3 ($i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$) ва ҳ.к. ларни топиб оламиз.

Параболик тенгламада схеманинг турғунлиги учун қадамлар орасида $\tau \leq \frac{1}{2} h^2$ шартнинг бажарилиши кераклигини кўрган эдик. Энди гиперболик тенглама $\gamma = \frac{\tau}{h}$ учун қандай шартни бажариш кераклигини текширамиз.

Фараз қиласайлик, ихтиёрий i ва $j \geq 2$ учун $M(x_i, t_j)$ тугунда y_i^j нинг қийматини (6.8) формула билан топиш керак бўлсин. Бунинг учун (6.8) да $k = j-1$ деб олиб, күрамизки, y_i^j нинг қиймати y_{i+1}^{j-1} , y_i^{j-1} , y_{i+1}^{j-1} ва y_i^{j-2} лар орқали ифодаланади. Агар $j > 3$ бўлса, ўз навбатида, y_{i+1}^{j-1} , y_i^{j-1} , y_{i-1}^{j-1} , y_i^{j-2} ларнинг қийматлари паст қатламлардаги y_{i+2}^{j-2} , y_{i-1}^{j-2} , y_i^{j-2} , y_{i-1}^{j-2} , y_{i-2}^{j-2} , y_{i+1}^{j-3} , y_i^{j-3} , y_{i-1}^{j-3} , y_i^{j-4} лар орқали ифодаланади. Бу жараённи давом эттириб, охирги натижада y_i^j ни y_m^0 ($m = i+s, s = 0, \pm 1, \dots, \pm j-2$) ва y_m^1 ($m = i+s, s = 0, \pm 1, \dots, \pm j-1$) орқали ифодалаймиз. Бу қийматларнинг барчаси тенг ёнли ΔMCD учбурчак ичиди (14-чизма). Бу учбурчакнинг уни $M(x_i, t_j)$ нуқтада бўлиб, бир томони Ox ўқида, қолган икки томони MC ва MD дан иборат. Улар Ox ўқи билан $\pm \arg \operatorname{ctg} \gamma$, $\gamma = \tau/h = \text{const}$ бурчакни ташкил этади. MCD учбурчак (6.8) айирмали схеманинг аниқланганлик учбурчаги дейилади.



14-чизма.

Шундай қилиб, y_i^j нинг қиймати M нүқтада (6.8) тенглама ва CD ҳамда EF кесмаларда ётувчи y_m^0 ва y_m^1 дастлабки қийматлар орқали аниқланади. Математик физикадан маълумки, $u(x, t)$ ечимнинг $M(x_i, t_j)$ нүқтадаги қиймати (6.1) тенглама ҳамда $M(x_i, t_j)$ нүқтадан ўтувчи

$$t - t_j = x - x_i, \quad t - t_j = -x + x_i \quad (6.9)$$

характеристикалар $t = 0$ тўғри чизиқда ажратадиган кесмадаги шартлар билан, яъни AB кесмадаги бошланғич шартлар билан бир қийматли равишда аниқланади. (6.1) тенгламанинг (6.9) характеристикалари ўзаро перпендикуляр бўлиб, Ox ўқи билан $\frac{\pi}{4}$ ва $\frac{3\pi}{4}$ бурчакларини ташкил этади; MAB учбурчак (6.1) дифференциал тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги дейилади.

Фараз қиласайлик, тўрнинг τ қадами h дан катта бўлсин (14-чизма). Бу ҳолда $\angle MAB < \angle MCD$ ва $\operatorname{tg}(\angle MCD) = \gamma > 1$ бўлиб, айирмали тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги дифференциал тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги ичida ётади. Шунинг учун ҳам CD кесмада бериладиган дастлабки шартлар M нүқтада ечимни аниқлаш учун етарли эмас. Агар биз AC ва DB кесмаларда бошланғич шартларни ўзгартирсак, (6.1), (6.2) масаланинг ечими бутун G соҳада, жумладан, M нүқтада ўзгариши керак. Аммо y_i^j нинг тўрдаги қиймати M нүқтада бундай ўзгаришларга боғлиқ бўлмасдан, ўзгармай қолади. Демак, $\gamma > 1$ бўлганда (6.7), (6.8) айирмали масаланинг ечими $h \rightarrow 0$ да (6.1), (6.2) Коши масаласининг ечимига яқинлашмайди; (6.7), (6.8) айирмали масала (6.1), (6.2) дифференциал масалани аппроксимация қилганлиги сабабли у турғун бўла олмайди, чунки аппроксимация ва турғунликдан яқинлашиш келиб чиқиши керак. Бундан биз шундай холосага келамиз: $\gamma = \tau/h = \text{const}$ бўлганда тўр методи билан топилган тақрибий ечимлар кетма-кетлиги $h \rightarrow 0$ да яқинлашиши учун $\gamma \leq 1$ шартнинг бажарилиши зарурдир, яъни дифференциал тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги айирмали тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги билан устма-уст тушиши ёки унинг ичida ётиши керак. Умумий ҳолда дифференциал тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги эгри чизиқли учбурчак бўлади, аммо бу ҳолда ҳам дифференциал тенгламанинг аниқланганлик учбурчаги айирмали схеманинг аниқланганлик учбурчаги ичida ётиши лозим. Бу шартнинг бажарилиши учун тўр қадамлари маълум муносабатда олиниши, яъни тўрнинг махсус танланиши талаб қилинади. Дифференциал тенгламанинг коэффициентларидан ва бошланғич шартларидан маълум силлиқлик талаб қилинганда тақрибий ечимлар кетма-кетлигининг Коши масаласи ечимига яқинлашиши учун юқоридаги шарт етарли бўлади.

10.6.2. Биринчи чегаравий масалани ечиш. Биз энди тебраниш тенгламаси учун $G = \{0 < x < 1, 0 < t < T\}$ соҳада ушбу биринчи чегаравий масалани кўриб чиқамиз. Яъни G соҳада икки марта узлуксиз дифференциалланувчи $u(x, t)$ функцияни топиш керакки, бу соҳада у

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (6.10)$$

тенгламани қаноатлантириб, $t = 0$ тўғри чизикда

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \psi(x) \quad (6.11)$$

дастлабки шартларни ва

$$u(0, t) = \mu_1(t), \quad u(1, t) = \mu_2(t), \quad 0 \leq t \leq T \quad (6.12)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирилсин. Бу масалани тўр методи билан ечиш учун ушбу

$$G_{ht} = \{x_i = ih, i = \overline{0, M}, hM = 1; t_k = k\tau, k = \overline{0, N}, N\tau = T\}$$

тўрни киритамиз ва 13-чизмадагидек уч қатламли андаза бўйича (6.1) дифференциал тенгламани (6.3) даги айирмали схема билан алмаштирамиз, бу ерда i ва k қўйидаги қийматларни қабул қиласи:

$$i = 1, 2, \dots, M-1; \quad k = 1, 2, \dots, N-1.$$

Дастлабки шартлар учун (6.7) формуладан фойдаланамиз. Чегаравий шартлар қўйидагича ёзилади:

$$y_0^{k+1} = \mu_1(t_{k+1}), \quad y_M^{k+1} = \mu_2(t_{k+1}), \quad k = 0, 1, \dots, N-1.$$

Буларнинг ҳаммасини бирлаштириб, айирмали схеманинг қўйидаги ҳисоблаш алгоритмига эга бўламиз:

$$y_i^0 = \varphi(x_i), \quad y_i^1 = \varphi(x_i) + \tau \psi(x_i) + \frac{\tau^2}{2} \Delta_2 \varphi_i, \quad (6.13)$$

$$y_i^{k+1} = 2y_i^k + \tau^2 \Delta_2 y_i^k - y_i^{k-1}, \quad i = 1, 2, \dots, M-1, \quad (6.14)$$

$$y_0^{k+1} = \mu_1(t_{k+1}), \quad y_M^{k+1} = \mu_2(t_{k+1}), \quad k = 0, 1, \dots, N-1. \quad (6.15)$$

Юқорида кўрдикки, бу схема (6.1), (6.3) чегаравий масалани $0(\tau^2 + h^2)$ аниқликда аппроксимация қиласи. Кўрсатиш мумкинки, (к. [42, 47, 24]), агар ихтиёрий $\varepsilon > 0$ учун τ ва h қадамлар қўйидаги

$$\frac{\tau^2}{h^2} \leq \frac{1}{1+\varepsilon} \quad (6.16)$$

шартни қаноатлантиларса, (6.7), (6.10), (6.11) схема турғун бўлади. Биз бунинг исботига тўхталиб ўтирумаймиз.

Мисол. Тўр методи билан $G = \{0 < x < 1, 0 < t < 1\}$ соҳада

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

тўр тенгламасининг

$$u(0, t) = u(1, t) = 0 \quad (0 \leq t \leq 1),$$

$$u(x, 0) = \sin \pi x, \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

чегаравий ва дастлабки шартларни қаноатлантирадиган тақрибий ечими топилсин.

Ечиш. Бу ерда $h=0,1$ ва $\tau = 0,8h = 0,08$ деб оламиз. Кейин $\phi(x) = \sin \pi x$, $\phi''(x) = -\pi^2 \sin \pi x$ ҳамда $\psi(x)=0$ лигини ҳисобга олиб, (6.5) формулани қуидагича ёзамиз:

$$y_i^1 = y_i^0 + \frac{\tau^2}{2} \phi''(x_i) = \left(1 - 0,0032\pi^2\right) \sin \pi x_i.$$

Энди A_2 операторнинг кўринишини эътиборга олсан, ҳисоблаш учун қуидаги алгоритм ҳосил бўлади:

$$y_i^0 = \sin \pi x_i, \quad y_i^1 = \left(1 - 0,0032\pi^2\right) \sin \pi x_i, \quad i = 1, 2, \dots, M-1,$$

$$y_0^{k+1} = y_M^{k+1} = 0, \quad k = 0, 1, \dots, N-1,$$

$$y_i^{k+1} = 0,64y_{i+1}^k + 0,72y_i^k + 0,64y_{i-1}^k - y_i^{k-1}.$$

Ҳисоблашни фақат $0 \leq x \leq \frac{1}{2}$ учун бажарса етарли бўлади, чунки $u=u(x,t)$ ечимнинг графиги $x = \frac{1}{2}$ текисликка нисбатан симметрик равишда жойлашган.

10.7-§. БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ГИПЕРБОЛИК ТЕНГЛАМАЛАР СИСТЕМАСИНИ ТАҚРИБИЙ ЕЧИШДА ХАРАКТЕРИСТИКАЛАР МЕТОДИ

10.7.1. Квазигиперболик дифференциал тенгламалар системаси характеристикаларининг тенгламалари. Маълумки, ҳар қандай хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларни алмаштиришлар бажариш натижасида унга тенг кучли бўлган биринчи тартибли дифференциал тенгламалар системасига келтириш мумкин. Кўп жиҳатдан бундай системалар назарий ўрганишда ҳам, тақрибий ечишда ҳам маълум афзалликларга эгадир.

Езув мураккаб бўлмаслиги ва асосий фоя тушунарли бўлиши учун иккита биринчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар системасини қараймиз:

$$\begin{aligned} a_{11} \frac{\partial u}{\partial x} + a_{12} \frac{\partial \vartheta}{\partial x} + b_{11} \frac{\partial u}{\partial y} + b_{12} \frac{\partial \vartheta}{\partial y} &= f_1, \\ a_{21} \frac{\partial u}{\partial x} + a_{22} \frac{\partial \vartheta}{\partial x} + b_{21} \frac{\partial u}{\partial y} + b_{22} \frac{\partial \vartheta}{\partial y} &= f_2. \end{aligned} \quad (7.1)$$

Бу ерда

$$a_{ij} = a_{ij}(x, y, u, \vartheta), \quad b_{ij} = b_{ij}(x, y, u, \vartheta), \quad f_i = f_i(x, y, u, \vartheta)$$

функциялар x, y, u, ϑ ўзгарувчиларнинг бирор ўзгариш соҳасида узлуксиз дифференциалланувчи функциялардир. Бундай системалар квазизиқли дейилади. Агар a_{ij}, b_{ij} коэффициентлар фақат x ва y га боғлиқ бўлса, у ҳолда (7.1) система ярим чизиқли дейилади. Агар, бундан ташқари, f_1 ва f_2 лар u ва ϑ га нисбатан чизиқли функция бўлса, у ҳолда (7.1) система чизиқли система дейилади.

Квазизиқли системалар кўпинча газодинамика масалаларида учрайди.

Фараз қилайлик, G соҳа Oxy текислиқда ётсин ва $u(x, y), \vartheta(x, y)$ функциялар (7.1) системанинг G соҳада узлуксиз дифференциалланувчи ечими бўлиб, C эса G соҳада жойлашган каррали нуқталарга эга бўлмаган силлиқ эгри чизиқ бўлсин. Биз бу ерда $u = u(x, y)$ ва $\vartheta = \vartheta(x, y)$ ечимнинг C устидаги қийматига кўра (7.1) системадан фойдаланиб, C устида $p_1 = \frac{\partial u}{\partial x}, q_1 = \frac{\partial u}{\partial y}, p_2 = \frac{\partial \vartheta}{\partial x}, q_2 = \frac{\partial \vartheta}{\partial y}$ хусусий ҳосилаларнинг қийматини аниқлаш масаласини қараймиз.

Аввало, (7.1) системадан кўрамизки, C эгри чизиқ устида p_1, p_2, q_1, q_2 хусусий ҳосилаларнинг қийматлари

$$\left. \begin{aligned} a_{11}p_1 + a_{12}p_2 + b_{11}q_1 + b_{12}q_2 &= f_1, \\ a_{21}p_1 + a_{22}p_2 + b_{21}q_1 + b_{22}q_2 &= f_2 \end{aligned} \right\} \quad (7.2)$$

муносабатларни ва C эгри чизиқ устида

$$p_1 dx + q_1 dy = du, \quad p_2 dx + q_2 dy = d\vartheta \quad (7.3)$$

дифференциал муносабатларни қаноатлантиради. Шундай қилиб, p_1, p_2, q_1, q_2 ларни аниқлаш учун тўртта биринчи тартибли чизиқли тенгламага эга бўламиз.

Энди C устида $dx \neq 0$ деб фараз қилиб, (7.3) ни

$$p_1 = -q_1 \frac{dy}{dx} + \frac{du}{dx}, \quad p_2 = -q_2 \frac{dy}{dx} + \frac{d\vartheta}{dx} \quad (7.4)$$

күрнишда ёзб оламиз ва (7.3), (7.4) муносабатлардан p_1 ва p_2 ни йўқотамиз, натижада q_1 ва q_2 га нисбатан қуидаги системани ҳосил қиласиз:

$$\left. \begin{aligned} (b_{11}dx - a_{11}dy)q_1 + (b_{12}dx - a_{12}dy)q_2 &= f_1dx - a_{11}du - a_{12}d\vartheta, \\ (b_{21}dx - a_{21}dy)q_1 + (b_{22}dx - a_{22}dy)q_2 &= f_2dx - a_{21}du - a_{22}d\vartheta. \end{aligned} \right\} \quad (7.5)$$

Агар бу системадан q_1 ва q_2 ни топиш мумкин бўлса, у ҳолда (7.4) дан p_1 ва p_2 ни топамиз. Биз C устида $dx \neq 0$ деб фараз қилган эдик, акс ҳолда $dy \neq 0$ бўлиб, (7.4) нинг ўрнига

$$q_1 = -p_1 \frac{dx}{dy} + \frac{du}{dy}, \quad q_2 = -p_2 \frac{dx}{dy} + \frac{d\vartheta}{dy} \quad (7.6)$$

муносабатларга эга бўламиз ва (7.5) нинг ўрнига

$$\left. \begin{aligned} (a_{11}dy - b_{11}dx)p_1 + (a_{12}dy - b_{12}dx)p_2 &= f_1dy - b_{11}du - b_{12}d\vartheta, \\ (a_{21}dy - b_{21}dx)p_1 + (a_{22}dy - b_{22}dx)p_2 &= f_2dy - b_{21}du - b_{22}d\vartheta \end{aligned} \right\} \quad (7.7)$$

системага эга бўламиз. (7.5) ва (7.7) системаларнинг аниқловчилари фақат ишораси билан фарқ қилиши мумкин. (7.5) системанинг детерминантини Δ орқали белгилаймиз:

$$\Delta = \begin{vmatrix} b_{11}dx - a_{11}dy & b_{12}dx - a_{12}dy \\ b_{21}dx - a_{21}dy & b_{22}dx - a_{22}dy \end{vmatrix}. \quad (7.8)$$

Бу ерда икки ҳолни кўрамиз:

1) Δ детерминант C эгри чизиқнинг бирорта нуқтасида ҳам нолга айланмайди;

2) Δ детерминант C эгри чизиқ устида айнан нолга тенг.

Биринчи ҳолда (7.5) система q_1 , q_2 га нисбатан ягона ечимга эга, демак, C эгри чизиқнинг ҳар бир нуқтасида $u(x, y)$ ва $\vartheta(x, y)$ ларнинг C даги қийматлари ҳамда (7.1) система бўйича бу функцияларнинг хусусий ҳосилаларини топиш мумкин.

Иккинчи ҳолда (7.1) системанинг ечими мавжуд деб фараз қилганилигимиз учун (7.5) система ўриндош бўлиши керак. Аммо $\Delta \equiv 0$ бўлганлиги учун (7.5) система чексиз кўп ечимга эга бўлади. Шундай қилиб, иккинчи ҳолда $u(x, y)$, $\vartheta(x, y)$ ларнинг C устидаги қийматлари бўйича ечимларнинг хусусий ҳосилаларини C устида бир қийматли равишда аниқлаб бўлмайди. C эгри чизиқ билан ечимнинг бу эгри чизиқ бўйлаб олинган қиймати биргаликда (7.1) система (x, y, u, θ) фазодаги характеристик эгри чизиғи дейилади. Бу эгри чизиқ бўйлаб (7.1) система (x, y, u, θ) фазодаги характеристика характеристика характеристик эгри чизиқнинг Oxy текислигидаги проекцияси бўлади.

С характеристикага ўтказилган уринманинг Ox ўқи билан ташкил этган бурчагининг тангенси $\lambda = \frac{dy}{dx}$ қуйидаги тенгламани қаноатлантиради:

$$\begin{vmatrix} b_{11} - \lambda a_{11} & b_{12} - \lambda a_{12} \\ b_{21} - \lambda a_{21} & b_{22} - \lambda a_{22} \end{vmatrix} = 0. \quad (7.9)$$

Белгиланган (x, y, u, ϑ) нуқтада бу λ га нисбатан квадрат тенглама бўлади. Агар бу тенгламанинг илдизлари ҳақиқий ва ҳар хил бўлса, у ҳолда (7.1) система (x, y, u, ϑ) нуқтада гиперболик система дейилади. Агар бу хусусият (x, y, u, ϑ) фазонинг бирор соҳасининг ҳар бир нуқтасида ўринли бўлса, у ҳолда (7.1) система бу соҳада гиперболик системани ташкил этади дейилади. Биз фақат гиперболик системаларни қараймиз.

Равшанки, (7.1) гиперболик системанинг берилган $u(x, y), \vartheta(x, y)$ ечими аниқланган G соҳанинг ҳар бир нуқтасида (7.9) тенглама иккита ҳақиқий ҳар хил ечимга эга бўлиб, улар берилган ечимга мос келадиган характеристикаларга ўтказилган уринмаларнинг иккита йўналишини аниқлайди. Берилган ечимга мос келадиган (7.9) тенгламанинг илдизларини λ_1 ва λ_2 орқали белгилаймиз (улар x ва y нинг функциялари бўлади), натижада қуйидаги иккита тенгламалар системасига эга бўламиз:

$$dy = l_1(x, y)dx, \quad d\vartheta = l_2(x, y)dx.$$

Бу тенгламаларнинг ҳар бири G соҳани тўшовчи бир параметрли эгри чизиқлар оиласини — бу тенгламанинг интеграл чизиқларини ташкил этади. G соҳанинг ҳар бир нуқтасидан оиланинг биттагина эгри чизиғи ўтади. (7.9) тенгламани биринчи тартибли иккинчи даражали дифференциал тенглама сифатида қарасак, у ҳолда (7.1) системанинг берилган ечими u, ϑ учун иккита бир параметрли эгри чизиқлар оиласи ёки характеристикалар оиласига эга бўламиз. G соҳанинг ҳар бир нуқтасидан ҳар бир оиланинг биттагина характеристикиаси ўтади. Агар (7.1) система қатъий квазичизиқли бўлса, у ҳолда унинг характеристикиаси система ечимининг танланишига қатъий боғлиқ бўлиб, фақат ечим маълум бўлгандагина уни аниқлаш мумкин. Чизиқли система учун a_{ij}, b_{ij} коэффициентлар u, ϑ ларга боғлиқ бўлмайди ва шунинг учун ҳам (7.9) тенгламадан характеристикаларни u, ϑ ларга боғлиқ бўлмаган ҳолда аниқлаш мумкин.

Фараз қилайлик, С эгри чизиқ Ox текислигига (7.1) система-нинг u, ϑ берилган ечимига мос келадиган характеристика бўлсин. С эгри чизиқда Δ детерминант нолга тент. Аммо (7.5) система ўриндош бўлганлиги учун Δ детерминантда мос равишда 1- ва 2- устунларини озод ҳадлар билан алмаштириш натижасида ҳосил бўладиган Δ_1

ва Δ_2 детерминантлар ҳам нолга айланиши керак. Шундай қилиб, С эгри чизиқда u , ϑ қуидаги учта муносабат билан боғланган:

$$\Delta = 0, \Delta_1 = 0, \Delta_2 = 0.$$

Аммо бу шартлар ўзаро эркли эмас. (7.1) система гиперболик бўлганлиги учун $\Delta = 0$ ва, демак, бу детерминантнинг устунлари орасида чизиқли боғланиш мавжуд. Шунинг учун $\Delta = 0, \Delta_1 = 0$ ва $\Delta = 0, \Delta_2 = 0$ шартларнинг биридан иккинчиси келиб чиқади. Биз бу шартлардан асосийси сифатида

$$\Delta = 0, \Delta_1 = 0 \quad (7.10)$$

ни оламиз. Шундай қилиб, С характеристикада $u(x, y), \vartheta(x, y)$ ечим характеристика тенгламалари деб аталувчи иккита (7.10) шартлар билан боғланган. Булардан биринчиси характеристика йўналишининг тенгламаси, иккинчиси эса характеристика устида дифференциал муносабат дейилади.

Шуни таъкидлашимиз керакки, агар биз характеристикани эмас, характеристик эгри чизиқни қарасак, у ҳолда у (7.1) системанинг бир неча ечимига тегишли бўлиши мумкин. Агар ечимнинг узлуксиз дифференциалланувчи бўлишидан воз кечсак, у ҳолда ечим узлуксиз бўла туриб, биринчи ҳосилалар факат характеристика бўйлаб узилишга эга бўлиши мумкин. Бундай ечимларни қуидагича тошиш мумкин:

Фараз қиласайлик, $u^{(1)}(x, y), \vartheta^{(1)}(x, y)$ ва $u^{(2)}(x, y), \vartheta^{(2)}(x, y)$ лар (7.1) системанинг иккита ечими бўлиб, улар G соҳада узлуксиз ҳосилага эга бўлишсин, С эса ҳар иккала ечимга тегишли бўлган характеристик эгри чизиқнинг Oxy текислигидаги проекцияси бўлсин. Қуидаги ечимни қараймиз:

$$u(x, y) = \begin{cases} u^{(1)}(x, y) & \text{С нинг бир томонида,} \\ u^{(2)}(x, y) & \text{С нинг иккинчи томонида;} \end{cases}$$

$$\vartheta(x, y) = \begin{cases} \vartheta^{(1)}(x, y) & \text{С нинг бир томонида,} \\ \vartheta^{(2)}(x, y) & \text{С нинг иккинчи томонида.} \end{cases}$$

Бу ечим G соҳада узлуксиз, аммо С да ҳосилалари узилишга эга.

Юқоридагилардан қуидаги холосага келамиз: характеристикалар йўналишларининг тенгламалари қуидагилардан иборат:

$$\frac{dy}{dx} = \lambda_1(x, y, u, \vartheta), \quad \frac{du}{dx} = \lambda_2(x, y, u, \vartheta), \quad (7.11)$$

бунда λ_1 ва λ_2

$$\begin{vmatrix} b_{11} - \lambda a_{11} & b_{12} - \lambda a_{12} \\ b_{21} - \lambda a_{21} & b_{22} - \lambda a_{22} \end{vmatrix} = 0 \quad (7.12)$$

тenglamанинг илдизлари. Характеристикалар устидаги дифференциал муносабатлар

$$\begin{vmatrix} f_1 dx - a_{11} du - a_{12} d\vartheta & b_{12} - \lambda_i a_{12} \\ f_2 dx - a_{21} du - a_{22} d\vartheta & b_{22} - \lambda_i a_{22} \end{vmatrix} = 0 \quad (i=1,2) \quad (7.13)$$

ёки

$$(\lambda_i A + B)du + Cd\vartheta + Mdx + Ndy = 0 \quad (i=1,2) \quad (7.14)$$

дан иборатдир, бу ерда

$$A = \begin{vmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{vmatrix}, \quad B = \begin{vmatrix} b_{12} & a_{11} \\ b_{22} & a_{21} \end{vmatrix}, \quad C = \begin{vmatrix} b_{12} & a_{12} \\ b_{22} & a_{22} \end{vmatrix},$$

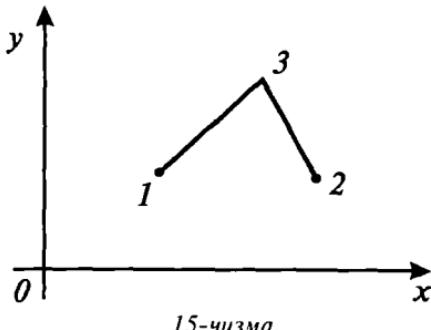
$$M = \begin{vmatrix} f_1 & b_{12} \\ f_2 & b_{22} \end{vmatrix}, \quad N = \begin{vmatrix} a_{12} & f_1 \\ a_{22} & f_2 \end{vmatrix}. \quad (7.15)$$

Шуни таъкидлаш керакки, агар (7.1) система чизиқли ёки ярим чизиқли бўлса, яъни a_{ij} , b_{ij} коэффициентлар u , ϑ га боғлиқ бўлмаса, у ҳолда λ_2 ва λ_1 лар ҳам u , ϑ га боғлиқ бўлмай, (7.11) система қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\frac{du}{dx} = \lambda_1(x_1, y), \quad \frac{dy}{dx} = \lambda_2(x_1, y).$$

Бундай характеристикаларни Oxy текислигига u , ϑ ечимга боғлиқ бўлмаган ҳолда топиш мумкин. Квазичизиқли бўлган ҳолда характеристикалар u , ϑ ечимга боғлиқ бўлиб, характеристикалар тўрини қуриш билан бу тўр тугунларида u ва ϑ ечимларнинг қийматини топиш бир вақтда олиб борилиши керак.

10.7.2. Характеристика тенгламаларини сонли ечиш. Oxy текислигига координаталари (x_1, y_1) ва (x_2, y_2) бўлган 1 ва 2 нуқталарни оламиз (15-чизма). Фараз қилай-



лик, бу нүкталарда (7.1) системанинг изланаётган u , ϑ ечимларининг қийматлари маълум бўлсин. Уларнинг 1 ва 2 нүкталардаги қийматларини u_1 , ϑ_1 ва u_2 , ϑ_2 орқали белгилаймиз. Кейин характеристикаларнинг биринчи оиласига мансуб бўлиб, характеристика йўналиши бўйича йўналган ва 1 нүктадан чиқадиган тўғри чизиқни, шунингдек, 2 нүктадан чиқадиган характеристикаларнинг иккинчи оиласига тегишли бўлган характеристика бўйича йўналган тўғри чизиқни ўтказамиз. Бу тўғри чизиқлар қандайдир 3-нүктада кесишади. Кейин (7.11) ва (7.14) тенгламаларни 1 ва 3 нүкталарни ҳамда 2 ва 3 нүкталарни бирлаштирувчи чизиқлар бўйича интеграллаймиз, натижада x_3 , y_3 номаълум координаталарни ҳамда (x_3, y_3) нүктаидаги u , ϑ ечимнинг қийматлари u_3 , ϑ_3 ни топиш учун қуйидаги тенгламаларга эга бўламиз:

$$y_3 - y_1 = \int_1^3 \lambda_1(x, y, u, \vartheta) dx \quad (7.16)$$

$$y_3 - y_2 = \int_1^3 \lambda_1(x, y, u, \vartheta) dx \quad (7.17)$$

$$\begin{aligned} & \int_1^3 \left\{ [\lambda(x, y, u, \vartheta) A(x, y, u, \vartheta) + B(x, y, u, \vartheta)] du + C(x, y, u, \vartheta) d\vartheta + \right. \\ & \left. + M(x, y, u, \vartheta) dx + N(x, y, u, \vartheta) dy \right\} = 0, \end{aligned} \quad (7.18)$$

$$\begin{aligned} & \int_2^3 \left\{ \lambda_2 [x, y, u, \vartheta] A(x, y, u, \vartheta) + B(x, y, u, \vartheta)] du + C(x, y, u, \vartheta) d\vartheta + \right. \\ & \left. + M(x, y, u, \vartheta) dx + N(x, y, u, \vartheta) dy \right\} = 0. \end{aligned} \quad (7.19)$$

Бу интегралларни бирор тақрибий метод билан ҳисоблаб, $x_3^{(1)}$, $y_3^{(1)}$, $u_3^{(1)}$, $\vartheta_3^{(1)}$ тақрибий ечимларни топиб оламиз. Бу ерда икки метод — Эйлер методининг аналоги ва трапециялар методининг аналогини қўллаш мумкин. Биз шулардан биттасини келтирамиз. Бу метод адабиётларда *Masso методи* ҳам дейилади.

10.7.3. Эйлер методининг аналоги. Қулай бўлиши учун $\lambda_{1,1}^{(1)} = \lambda_1(x_1, y_1)$, $\lambda_{2,2}^{(1)} = \lambda_2(x_2, y_2)$, белгилашларни киритамиз ва A , B , C , M , N ифодаларнинг (x_i, y_i) ($i = 1, 2$) нүкталардаги қийматларини мос равиша $A_i^{(1)}$, $B_i^{(1)}$, $C_i^{(1)}$, $M_i^{(1)}$, $N_i^{(1)}$ орқали белгилаймиз. Юқоридаги (7.16)–(7.19) интегралларни ҳисоблаш учун чап тўғри бурчакли тўртбурчаклар формуласини қўллаймиз, натижада $x_3^{(1)}$, $y_3^{(1)}$, $u_3^{(1)}$, $\vartheta_3^{(1)}$ ларни топиш учун қуйидаги тақрибий чизиқли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиз:

$$y_3^{(1)} - y_1 \cong \lambda_{1,1}^{(1)}(x_3^{(1)} - x_1),$$

$$y_3^{(1)} - y_2 \cong \lambda_{2,2}^{(1)}(x_3^{(1)} - x_2),$$

$$\left(\lambda_{1,1}^{(1)}A_1^{(1)}+B_1^{(1)}\right)\left(u_3^{(1)}-u_1\right)+C_1^{(1)}\left(\vartheta_3^{(1)}-\vartheta_1\right)+M_1^{(1)}\left(x_3^{(1)}-x_1\right)+N_1^{(1)}\left(y_3^{(1)}-y_1\right) \approx 0,$$

$$\left(\lambda_{2,2}^{(1)}A_2^{(1)}+B_2^{(1)}\right)\left(u_3^{(1)}-u_2\right)+C_2^{(1)}\left(\vartheta_3^{(1)}-\vartheta_2\right)+M_2^{(1)}\left(x_3^{(1)}-x_2\right)+N_2^{(1)}\left(y_3^{(1)}-y_2\right)\cong 0$$

Бу тенгликларнинг ҳар бирининг хатолиги $O(h^2)$ бўлиб, бунда $h = \max \left\{ |x_3^{(1)} - x_1|, |x_3^{(1)} - x_2| \right\}$. Бу системадан топилган $x_3^{(1)}, y_3^{(1)}, u_3^{(1)}$, $\vartheta_3^{(1)}$ тақрибий қийматларнинг аниқлиги етарли бўлмаслиги мумкин. Чунки 1 ва 2 нуқталардан чиққан характеристикаларни тўғри чизиқларнинг кесмаси билан алмаштиридик, аслида эса улар эгри чизиқли характеристикаларнинг кесишиш нуқтаси бўлиши мумкин. Бундан ташқари, эгри чизиқли интегралларни тўғри чизиқ бўйича олинган интеграл билан алмаштиридик, маълумки, бу қўшимча хатоликка олиб келади. Шу муносабат билан $x_3^{(1)}, y_3^{(1)}, u_3^{(1)}, \vartheta_3^{(1)}$ ларнинг аниқроқ қийматини топиш масаласи туғилади. Аниқлаштиришнинг бир неча усуллари бор. Буларнинг бири қўйидагичадир:

Олдин топилган биринчи яқынлашиш $\lambda_{1,3}^{(1)}, \lambda_{2,3}^{(1)}$ дан фойдаланиб, кейинги яқынлашиш сифатида қуидаги ўрта арифметик сонлар олинади:

$$\lambda_{1,1}^{(2)} = \frac{1}{2}(\lambda_{1,1}^{(1)} + \lambda_{1,3}^{(1)}), \quad \lambda_{2,2}^{(2)} = \frac{1}{2}(\lambda_{2,2}^{(1)} + \lambda_{2,3}^{(1)}).$$

Худди шунга ўхшаш $i = 1, 2$ учун қуидаги миқдорлар анықлаңады:

$$\begin{cases} A_i^{(2)} = \frac{1}{2}(A_i^{(1)} + A_3^{(1)}), B_i^{(2)} = \frac{1}{2}(B_i^{(1)} + B_3^{(1)}), C_i^{(2)} = \frac{1}{2}(C_i^{(1)} + C_3^{(1)}), \\ M_i^{(2)} = \frac{1}{2}(M_i^{(1)} + M_3^{(1)}), N_i^{(2)} = \frac{1}{2}(N_i^{(1)} + N_3^{(1)}), i=1,2. \end{cases} \quad (7.20)$$

Бу ерда $A_3^{(1)}, B_3^{(1)}, C_3^{(1)}, M_3^{(1)}, N_3^{(1)}$ сонлар A, B, C, M, N детерминантларнинг биринчи яқинлашишда топилган $x_3^{(1)}, y_3^{(1)}, u_3^{(1)}, \vartheta_3^{(1)}$ нүқтадаги қыймати; 3-нүқтада изланыётган иккинчи яқинлашиш $x_3^{(2)}, y_3^{(2)}, u_3^{(2)}, \vartheta_3^{(2)}$ лар кетма-кет қуидаги чизиқли алгебраик тенгламалар системасидан топилади:

$$\left. \begin{aligned} y_3^{(2)} - y_1 &= \lambda_{1,1}^{(2)} \left(x_3^{(2)} - x_1 \right), \\ y_3^{(2)} - y_2 &= \lambda_{2,2}^{(2)} \left(x_3^{(2)} - x_2 \right), \end{aligned} \right\}$$

$$\left(\lambda_{1,1}^{(2)} A_1^{(2)} + B_1^{(2)}\right) \left(u_3^{(2)} - u_1\right) + C_1^{(2)} \left(\vartheta_3^{(2)} - \vartheta_1\right) + M_1^{(2)} \left(x_3^{(2)} - x_1\right) +$$

$$+ N_1^{(2)} \left(y_3^{(2)} - y_1\right) = 0,$$

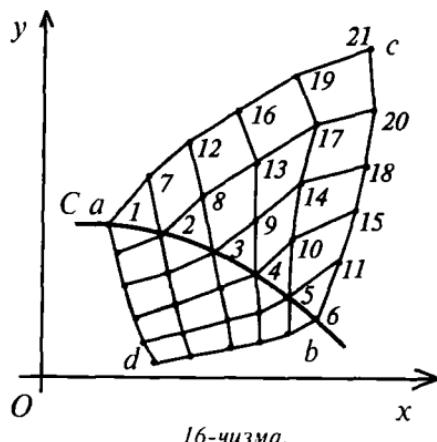
$$\left(\lambda_{2,2}^{(2)} A_2^{(2)} + B_2^{(2)}\right) \left(u_3^{(2)} - u_2\right) + C_2^{(2)} \left(\vartheta_3^{(2)} - \vartheta_2\right) +$$

$$+ M_2^{(2)} \left(x_3^{(2)} - x_2\right) + N_2^{(2)} \left(y_3^{(2)} - y_2\right) = 0.$$

Бу системаларнинг биринчисидан аввал координаталарнинг аниқланган $x_3^{(2)}, y_3^{(2)}$ қийматларини, кейинги системадан эса изланаётган функцияларнинг аниқланган $u_3^{(2)}, \vartheta_3^{(2)}$ қийматларини топамиз. Агар аниқлик етарли бўлмаса, бу итерацион жараённи давом эттирамиз. Қачонки топилган иккита кетма-кет яқинлашишнинг қийматлари керакли аниқликда устма-уст тушса, жараённи тўхтатамиз. Агар h етарлича кичик бўлса, одатда, иккита аниқлаш етарли бўлади, чунки кейинги яқинлашишларда аниқлик ошмайди. Шундай қилиб, маълум $(x_1, y_1, u_1, \vartheta_1)$ ва $(x_2, y_2, u_2, \vartheta_2)$ нуқталар бўйича учинчи $(x_3, y_3, u_3, \vartheta_3)$ нуқтани топиш масаласини ечдик. Биз бу методни (7.1) система учун қўйиладиган ҳар хил масалаларга қўллашимиз мумкин. Шуларнинг айримларини кўриб чиқамиз.

10.7.4. Коши масаласи. Фараз қиласайлик, (7.1) система, 10.7.1 да аниқланган етарлича силлиқ C ва бирорта нуқтасида ҳам характеристик йўналишга эга бўлмаган эгри чизиқ берилган бўлсин (16-чизма). Коши масаласи қўйидагида қўйилади:

u, ϑ функцияларнинг C нинг бирор ёйда берилган қийматлари бўйича (7.1) системанинг ечими топилсан. Бунинг учун ёйда бир-бирига яқин нуқталар оламиз. 16-чизмада $1, 2, \dots, 6$ нуқталар олинган. Аввал 1 ва 2 нуқталар бўйича юқоридаги методга кўра 7-нуқтани топамиз (яъни унинг координаталарини ва u, ϑ нинг бу нуқтадаги қийматини). Бу ишни қилиш мумкин, чунки 1 ва 2 нуқталар учун керакли миқдорлар дастлабки шартлардан маълум. Кейин 2 ва 3 нуқталар бўйича 8-нуқтани ва ҳ.к. 5 ва 6 нуқталар бўйича 11-нуқтани топамиз. Энди 7, 8, 9, 10, 11 нуқталарни дастлабки нуқталар деб қабул қилиб, бу жараённи давом эттирамиз. Бу жараён асв «учбурчак» тўлдирилгунча давом эттирилади (17-чизма). Бунда as қандайдир синиқ чизиқ бўлиб, a нуқтадан чиқадиган биринчи оила-



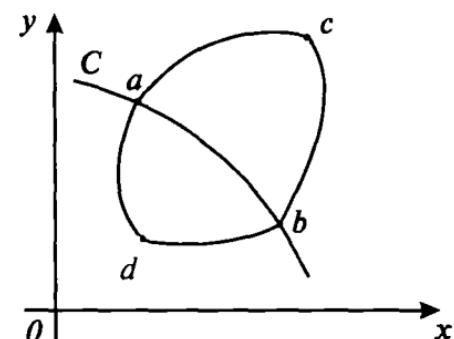
га мансуб бўлган характеристикага яқинлашишдир, bc эса b нуқтадан чиқадиган иккинчи характеристикага яқинлашиш бўлади.

Бундай қуришни Сэгри чизикнинг бошқа томонидан ҳам бажариш мумкин. Шунда биз adb «тўртбурчак»ка эга бўламиз, бунда ad томон a нуқтадан чиқадиган иккинчи оиласага мансуб характеристиканинг яқинлашиши бўлиб, db томон b нуқтадан чиқадиган биринчи оиласага мансуб характеристиканинг яқинлашишидир. Аниқ ечим учун бу соҳа a ва b четки нуқталардан чиқиб, ечимга мос келувчи тўртта характеристикадан ташкил топади.

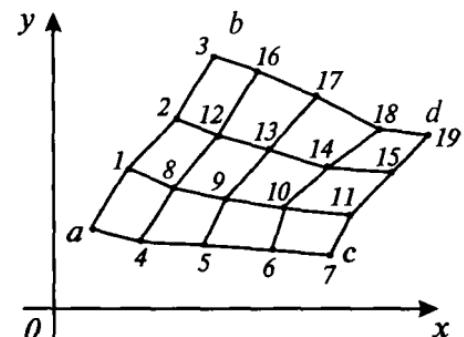
10.7.5. Гурса масаласи. Гурса масаласида (7.1) системанинг шундай u , v ечимини топиш керакки, у қуйидаги шартларни қаноатлантирусинг: a нуқтадан чиқадиган иккита ab ва ac характеристикада u , v функцияларнинг қийматлари берилган бўлиб, бу қийматлар a умумий нуқтада устма-уст тушсин. Равshanки, берилган u , v функциялар ҳар бир характеристикада характеристика дифференциал тенгламаларини қаноатлантиради.

Бу масалани сонли ечиш учун бир-бирига яқин бўлган нуқталарни, масалан, 18-чизмадаги 1, 2, 3, ..., 7 нуқталарни оламиз. Юқоридаги методга кўра 1 ва 4 нуқталардан фойдаланиб 8-нуқтани, 8 ва 5 нуқталар бўйича 9-нуқтани, 9 ва 6 нуқталар бўйича 10-нуқтани, 10 ва 7 нуқталар бўйича 11-нуқтани топамиз. Кейин 1, 8, 9, 10, 11 ларни янги нуқталар қатори деб қабул қилиб, бундай жараённи давом эттирамиз. Бу жараён давомида элементар тўртбурчаклар эгри чизиқли тўртбурчакни аппроксимация қиладиган синиқ «тўртбурчак»ни қурамиз. Бу тўртбурчакнинг икки томони ab ва ac характеристикаларнинг берилган ёйидан иборат бўлиб, бошқа иккитаси b ва c нуқталардан чиқадиган характеристикаларнинг ёйларидан иборат. Равshanки, ab ва cd чизиқлар характеристикаларнинг бир оиласига тегишли бўлиб, ac ва bd лар бошқа оиласига тегишилдири. Демак, биз шундай соҳа қурдикки, унда берилган қийматларга кўра ечимни қуриш мумкин.

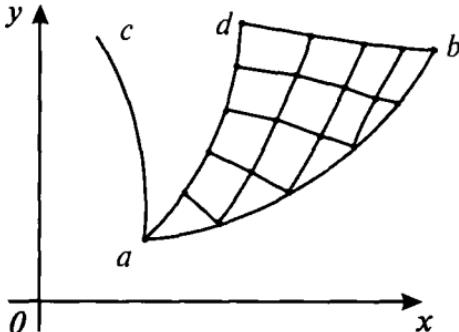
10.7.6. Биринчи аралаш масала. Фараз қилайлик, ac ёй (7.1) системанинг характеристикасида



17-чизма.



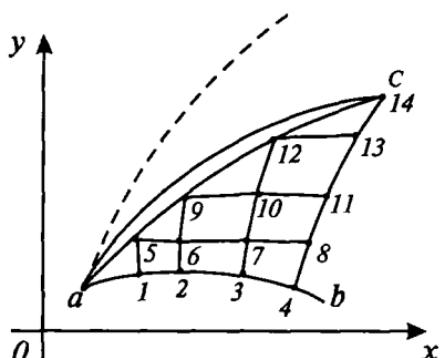
18-чизма.



19-чизма.

ётсин, ab ёй эса бирорта нүқтасида ҳам характеристик йўналишга эга бўлмасин (19-чизма). Биринчи аралаш масала қўйидагича қўйилади: u ва ϑ функцияларнинг ab ва ac ёйлардаги қийматлари бўйича (7.1) системанинг ечими топилсан. Бунда қўйидаги шарт бажарилиши керак: умумий a нүқтада функцияларнинг қийматлари мувофиқланган бўлиб, a нүқтадан чиқадиган иккинчи оиланинг характеристикаси cab бурчакда ётиши лозим. Бу масаланинг ечилиши Коши масаласини ва Гурса масаласини кетма-кет ечишга келтиради. Биз аввал abd эгри чизиқли учбурчакни аппроксимация қиласиган «учбурчак»да ечимни қурамиз. Бу учбурчак ab ёй ҳамда a ва b нүқталардан чиқиб, ҳар хил оилаларга мансуб бўлган характеристикалар билан чегараланган. Шу билан бирга номаълум бўлган ad характеристика ҳамда бу характеристика тугуларида u ва ϑ ларнинг қийматлари ҳам маълум бўлади. Энди cad соҳада масаланинг ечилиши Гурса масаласини ечишга келтирилади, чунки u ва ϑ ларнинг қийматлари a нүқтадан чиқадиган ҳар иккала характеристикада маълум.

10.7.7. Иккинчи аралаш масала. Бу масала қўйидагидан иборат: u ва ϑ функцияларнинг ab характеристикада қийматлари ҳамда характеристик йўналишга эга бўлмаган ac эгри чизиқда уларнинг чизиқли комбинацияси $\alpha u + \beta \vartheta = f$ маълум бўлса, (7.1) системанинг u ва ϑ ечими топилсан. Бунда a, β, f функциялар ac ёйда берилган. Бундан ташқари, a нүқтадан чиқувчи иккинчи характеристика cab бурчакдан ташқарида ётади ва ab эгри чизиқнинг a нүқтасида u ва ϑ нинг қийматлари $\alpha u + \beta \vartheta = f$ тенгликни қаноатлантиради.



20-чизма.

ни топамиз. Кейин 5 ва 2 нүқталар бўйича 6 нүқтани, 6 ва 3 нүқталар бўйича 7 нүқтани топамиз ва ҳ.к. Ҳосил қилинган 5, 6, 7, ... нүқталар қаторини дастлабки нүқталар қатори деб олиб, бу жараённи давом эттирамиз. Шундай қилиб, ab ва ac эгри чизиқлар билан ҳамда b нүқтадан ac эгри чизиқни кесгунга қадар иккинчи оила характеристикаси билан чегараланган соҳадаги тўр нүқталарида u ва ϑ ечимнинг қийматларини топамиз.

Машқ. Характеристика методи билан қўйидаги квазичизиқди

$$2u \frac{\partial u}{\partial x} + \vartheta \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial \vartheta}{\partial x} \right) = -2e^{-2x},$$

$$\left(\frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial \vartheta}{\partial x} \right) = 0$$

тенгламалар системасининг

$$u(o, y) = \cos y, \quad \vartheta(o, y) = \sin y \quad (0.5 \leq y \leq 1)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи счимининг бир неча қийматлари топилсин (тақрибий ечим $u = e^{-x}\cos y$, $\vartheta = e^{-x}\sin y$ аниқ ечим билан солиштирилсин).

11-боб

ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ЕЧИШНИНГ ВАРИАЦИОН МЕТОДЛАРИ ВА УНГА ЯҚИН МЕТОДЛАР

11.1-§. ВАРИАЦИОН МАСАЛАЛАР БИЛАН ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАЛАРНИНГ ЎЗАРО АЛОҚАСИ ҲАҚИДА

Вариацион ҳисобнинг дастлабки масалалари XVII асрда юзага келган бўлиб, ўша вақтдан бошлаб вариацион ҳисоб математиканинг муҳим тармоғи сифатида ривожланиб келмоқда. Вариацион ҳисоб функционалларнинг экстремумини топиш билан шуғулланади. Вариацион масалаларга брахистохона (Я. Бернулли), нурнинг бир жинсли бўлмаган муҳитда тарқалиш йўлини топиш (П. Ферма) ва ўқ бўйлаб айланма ҳаракат қилиб силжиётган жисм энг оз қаршиликка учраши учун унинг шакли қандай бўлиши кераклиги (И. Ньютон) ҳақидаги масалалар киради. Вариацион ҳисоб масалаларини ечишга Л. Эйлер катта ҳисса кўшган.

Вариацион ҳисоб методлари механика, бошқарув назарияси, математик физика ва шу каби соҳаларда кенг кўлланилади. Бу соҳаларда масалаларни ечиш учун уни ё дифференциал тенгламага ёки бирор функционалнинг минимумини топишга келтирилади. Бу боб-

да қараладиган методлар ҳам коллокация методи каби тақрибий ечимни аналитик шаклда ифодалайды.

Масаланинг моҳиятини тушуниш учун энг содда

$$J(u) = \int_a^b F(x, u, u') dx \quad (1.1)$$

функционални қараймиз, бунда $F(x, y, z)$ берилган функция бўлиб, уч ўлчовли Евклид фазосининг бирор соҳасида x, y, z ўзгарувчиларга нисбатан иккинчи тартибли ҳосилаларигача узлуксиздир.

Фараз қиласилик, $u(x)$ функция $[a, b]$ оралиқда узлуксиз бўлиб, (a, b) да узлуксиз ҳосилага эга ва $[a, b]$ нинг чекка нуқталарида

$$u(a) = \gamma_1, \quad u(b) = \gamma_2 \quad (1.2)$$

шартларни қаноатлантирусин.

$u = u(x)$ функцияниң ε -атрофи деб функцияларнинг шундай $D = \{u_i(x)\}$ оиласига айтиладики, улар $[a, b]$ нинг барча нуқталарида

$$|u_i(x) - u(x)| \leq \varepsilon$$

тенгизликини қаноатлантирусин, (a, b) да $u_i(x)$ узлуксиз ҳосилага эга ва (1.2) чегаравий шартларни қаноатлантирусин. Бундай оиласига кирадиган функциялар *таққослашга жоиз ёки содда қилиб жоиз функциялар* дейилади. Вариацион ҳисобнинг асосий масаласига кўра жоиз функциялар орасида шундай $u^*(x)$ функцияни топиш керакки, у (1.1) функционалга абсолют минимум берсин:

$$J(u) \geq J(u^*).$$

Энди D оиласада $J(u)$ функционалга минимумни таъминлайдиган $u^*(x)$ учун зарурый шартни топамиз. Шу мақсадда

$$\eta(a) = \eta(b) = 0 \quad (1.3)$$

шартларни қаноатлантирадиган узлуксиз ҳосилага эга бўлган $\eta(x)$ функцияни оламиз. Кейин ушбу $u_t(x) = u(x) + t\eta(x)$ функцияни қараймиз. Бунда t — кичик параметр, шунинг учун ҳам $u_t(x)$ D оиласада ётади, деб фараз қилиш мумкин. Бу функцияни J функционалга қўямиз, у ҳолда

$$J(u_t) = \int_a^b F(x, u(x) + t\eta(x), u'(x) + t\eta'(x)) dx \quad (1.4)$$

ифода келиб чиқади. Бу ифодани t нинг функцияси деб қараймиз: $J(u_t) = \varphi(t)$. Бу функция ҳосиласининг $t = 0$ нуқтадаги қиймати J функционалнинг биринчи вариацияси дейилади ва δJ каби белгиланади:

$$\delta J = \left. \frac{d\varphi(t)}{dt} \right|_{t=0}.$$

Худди шунга ўхшаш

$$\delta^2 J = \left. \frac{d^2 \phi}{dt^2} \right|_t = 0$$

қиймат J функционалнинг иккинчи вариацияси дейилади. (1.4) инфодан δJ ва $\delta^2 J$ вариациялар учун қуйидаги ифодаларни топамиз:

$$\delta J = \int_a^b \left(\frac{\partial F}{\partial u} \eta + \frac{\partial F}{\partial u'} \eta' \right) dx, \quad (1.5)$$

$$\delta^2 J = \int_a^b \left(\frac{\partial^2 F}{\partial u^2} \eta^2 + 2 \frac{\partial^2 F}{\partial u \partial u'} \eta \eta' + \frac{\partial^2 F}{\partial u'^2} \eta'^2 \right) dx. \quad (1.6)$$

Энди (1.3) чегаравий шартларни ҳисобга олиб, (1.5) ни бўлаклаб интеграллаймиз:

$$\begin{aligned} \delta J &= \int_a^b \left(\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \eta(x) dx + \left. \frac{\partial F}{\partial u'} \eta(x) \right|_a^b = \\ &= \int_a^b \left(\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} \right) \eta(x) dx. \end{aligned} \quad (1.7)$$

Маълумки, $\phi(t)$ нинг $t = 0$ нуқтада экстремумга эга бўлишининг шарти $\varphi'(0) = 0$, яъни $\delta J = 0$. Шунинг учун ҳам (1.7) тенгликда $\eta(x)$ функцияниң ихтиёрийлигидан (1.2) чегаравий шартларни қаноатлантирадиган ва (1.1) интегралга минимумни таъминлайдиган $u^*(x)$ функция

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} = 0 \quad (1.8)$$

дифференциал тенгламани қаноатлантириши керак. Бу тенглама Эйлер тенгламаси дейилади. Шуни ҳам таъкидлаш керакки, $u^*(x)$ функция J функционалга минимумни таъминласа, у ҳолда $\varphi'(0) = \delta^2 J \geq 0$ бўлиши керак.

Мисол сифатида

$$J(u^*) = \int_a^b \left[p(x) \left(u^* \right)^2 + q(x) \left(u^* \right)^2 + 2 f u^* \right] dx \quad (1.9)$$

функционални оламиз. Бу ерда $[a, b]$ да $p(x)$ узлуксиз ҳосилага эга бўлиб, $p(x) \geq p > 0$ шартни қаноатлантиради, $q(x)$ ва $f(x)$ функциялар эса узлуксиз бўлиб, $q(x) \geq 0$ деб фараз қиласиз.

Равшанки,

$$\frac{\partial F}{\partial u^*} = 2q(x)u^* + 2f(x), \quad \frac{\partial F}{\partial u'^*} = 2q(x)u^*.$$

Шунинг учун ҳам (1.9) интеграл учун Эйлер тенгламаси

$$2 \frac{d}{dx} \left(p(x)u'^* \right) - 2q(x)u^* - 2f(x) = 0$$

га ёки

$$\frac{d}{dx} (p(x)u'^*) - q(x)u^* = f(x), \quad u^*(a) = \gamma_1, \quad u^*(b) = \gamma_2 \quad (1.10)$$

чегаравий масалага келади; бу ерда чегаравий шартларнинг бажарилиши $u^*(x)$ функцияниң D оиласа киришидан келиб чиқади.

Шундай қилиб, биз қуйидаги теоремани исбот қилдик:

1-теорема. Агар $u^*(x)$ функция жоиз функциялар орасида (1.9) функционалнинг минимумини таъминласа, у ҳолда у (1.10) чегаравий масаланиң ечими бўлади.

Энди тескари теоремани кўриб чиқамиз.

2-теорема. Агар $u^*(x)$ функция (1.10) чегаравий масаланиң ечими бўлса, у ҳолда у жоиз функциялар орасида $J(u^*)$ функционалнинг минимумини таъминлайди.

Исботи. Фараз қилайлик, $u^*(x)$ (1.10) чегаравий масаланиң ечими бўлсин. Ихтиёрий $u^*(x)$ жоиз функцияни олиб, $u(x) - u^*(x) = \varepsilon(x)$ белгилаш киритамиз, $u(x)$ ва $u^*(x)$ функциялар $[a, b]$ оралиқнинг чегараларида бир хил қийматларни қабул қилганлиги учун $\varepsilon(x)$ функция узлуксиз ҳосилага эга бўлиб, $\varepsilon(a) = \varepsilon(b) = 0$ шартларни қаноатлантиради. Энди $u(x) = u^*(x) + \varepsilon(x)$ ни (1.9) интегралга қўямиз:

$$\begin{aligned} J(u) &= J(u^* + \varepsilon) = \int_a^b [p(u^* + \varepsilon')^2 + q(u^* + \varepsilon)^2 + 2f(u^* + \varepsilon)] dx = \\ &= J(u^*) + 2 \int_a^b (pu^* \varepsilon' + qu^* \varepsilon + f \varepsilon) dx + \int_a^b q(p\varepsilon'^2 + q\varepsilon^2) dx. \end{aligned} \quad (1.11)$$

Ўртадаги интегралнинг биринчи ҳадини бўлаклаб интеграллаймиз, натижада

$$\begin{aligned} \int_a^b (pu^* \varepsilon' + qu^* \varepsilon + f \varepsilon) dx &= p(x)u'^*(x)\varepsilon(x) \Big|_a^b - \\ &- \int_a^b \left[\frac{d}{dx} (p(x)u'^*) - q(x)u^* - f(x) \right] \varepsilon(x) dx = 0 \end{aligned}$$

келиб чиқади. Чунки $u^*(x)$ ечим (1.10) чегаравий масаланиң ечими бўлиб, $\varepsilon(a) = \varepsilon(b) = 0$. Шунинг учун ҳам (1.11) тенглик қуйидаги

$$J(u) = J(u^*) + \int_a^b (p\varepsilon'^2 + q\varepsilon^2) dx \quad (1.12)$$

күринишга эга бўлади. Бошида қўйилган шартга $p(x) > 0$ ва $q(x) \geq 0$. Шунинг учун ҳам (1.12) даги охирги ҳад манфий эмас ва ҳар қандай $u(x)$ жоиз функция учун

$$J(u) \geq J(u^*)$$

тенгсизлик ўринли бўлади. Бундан ташқари,

$$\int_a^b (p\varepsilon'^2 + q\varepsilon^2) dx = 0$$

тengлиқдан $p\varepsilon'^2 + q\varepsilon^2$ манфий бўлмаган узлуксиз функция бўлганлиги учун $[a, b]$ да $p\varepsilon'^2 + q\varepsilon^2 = 0$ эканлиги келиб чиқади. Маълумки, $p(x) > 0$. Шунинг учун $\varepsilon'(x) \equiv 0$ ва $\varepsilon(x) = \text{const}$ бўлиши керак. Аммо оралиқнинг четларида $\varepsilon(x)$ нол бўлганлиги учун $[a, b]$ да $\varepsilon(x) = u(x) - u^*(x)$ айнан нол бўлиши керак. Демак, $J(u) = J(u^*)$ фактат $u = u^*$ бўлгандагина бажарилади. Теорема исботланди.

Биз энг содда масалада чегаравий масала билан вариацион масала орасидаги боғланишни кўриб чиқдик. Биринчи теорема чегаравий масалани вариацион масалага келтиради, иккинчиси эса аксинча, вариацион масалани чегаравий масалага келтиради.

Энди мураккаброқ функционалларни кўриб чиқамиз. Агар

$$J(u) = \int_a^b F(x, u, u', \dots, u^{(n)}) dx \quad (1.13)$$

функционалнинг минимуми

$$u(a) = \gamma_0, u'(a) = \gamma_1, \dots, u^{(n)}(a) = \gamma_n, \quad (1.14)$$

$$u(b) = \bar{\gamma}_0, u'(b) = \bar{\gamma}_1, \dots, u^{(n)}(b) = \bar{\gamma}_n$$

чегаравий шартларни қаноатлантирадиган функциялар орасида қидирилса, у ҳолда Эйлер тенгламаси $2n$ тартибли бўлиб, қуидагидан иборат:

$$\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'} + \frac{d^2}{dx^2} \frac{\partial F}{\partial u''} - \dots + (-1)^n \frac{d^n}{dx^n} \frac{\partial F}{\partial u^{(n)}} = 0. \quad (1.15)$$

Агар

$$J(u_1, u_2, \dots, u_n) = \int_a^b F(x, u_1, u_2, \dots, u_n, u'_1, u'_2, \dots, u'_n) dx \quad (1.16)$$

функционалнинг минимуми қидирилса, у ҳолда Эйлер тенгламаси қуидаги тенгламалар системасидан иборат:

$$\frac{\partial F}{\partial u_1} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'_1} = 0, \quad (1.17)$$

$$\frac{\partial F}{\partial u_n} - \frac{d}{dx} \frac{\partial F}{\partial u'_n} = 0.$$

Бошқа томондан чегаравий масалалар орасида кўпинча ўз-ўзига қўшма деб аталувчи масалалар учрайди. Бундай масалалар хусусий ҳолда қўйидагича тавсифланади: қандайдир функционал мавжудки, унинг минимумининг шарти, яъни мос равишдаги Эйлер тенгламаси берилган чегаравий масала билан устма-уст тушади. Бундай чегаравий масалани ечиш учун унга мос келадиган функционалнинг минимумини таъминловчи $u^*(x)$ функцияни, масалан, (1.11) чегаравий масала учун (1.9) интегрални топиш кифоядир.

Вариацион ҳисоб кўп ўлчовли фазо учун ҳам яхши натижаларни беради. Биз бу бобда вариацион методларга яқин бўлган методларни ҳам кўриб чиқамиз.

11.2-§. ОПЕРАТОР ТЕНГЛАМАЛАРНИ ГИЛЬБЕРТ ФАЗОСИДА ВАРИАЦИОН МЕТОДЛАР БИЛАН ЕЧИШ

Аввало, функционал анализдан айрим тушунчаларни эслатиб ўтамиз.

1-таъриф. Бир ёки кўп ўзгарувчининг ҳақиқий ёки комплекс функцияларининг K тўплами чизиқли (ёки линеал) дейилади, агар $u \in K$ ва $\vartheta \in K$ бўлганда $u + \vartheta \in K$ бўлиб, ихтиёрий (ҳақиқий ёки комплекс) доимий a сон учун $au \in K$ бўлса.

2-таъриф. $I = I(u)$ функционал чизиқли дейилади, агар у K линеалда аниқланган бўлиб, ихтиёрий иккита u ва ϑ жоиз функциялар учун қўйидаги тенгликни қаноатлантирса:

$$I(\alpha u + \beta \vartheta) = \alpha I(u) + \beta I(\vartheta),$$

бунда α ва β — ихтиёрий ўзгармас сонлар.

3-таъриф. $K = \{u(x)\}$ функциялар тўпламида A оператор аниқланган дейилади, агар ҳар бир $u(x) \in K$ функция учун бирор қонунга асосан ягона $\vartheta = \vartheta(x)$ функция мос қўйилган бўлса. Бунда x сон ёки вектор бўлиши мумкин. Функциялар орасидаги бу мослики символик равишда қўйидагича ёзиш мумкин:

$$\vartheta = Au.$$

K функциялар тўплами A операторнинг аниқланиши соҳаси дейилади.

1-мисол. Фараз қиласлик, $P_0(x)$, $P_1(x)$, ..., $P_n(x)$ функциялар $[a, b]$ оралиқда узлуксиз бўлсин, у ҳолда

$$L = P_0(x) \frac{d^n}{dx^n} + P_1(x) \frac{d^{n-1}}{dx^{n-1}} + \dots + P_n(x)$$

n -тартиблли чизиқли дифференциал оператор дейилади. Бу операторнинг аниқланиши соҳаси $K = C^n[a, b]$ дан иборат бўлиб, қийматлари $C[a, b]$ да ётади. Агар бу операторни $u = u(x) \in C^n[a, b]$ га кўйласак, у ҳолда ушбу

$$P_0(x) \frac{d^n u}{dx^n} + P_1(x) \frac{d^{n-1} u}{dx^{n-1}} + \dots + P_n(x) u = f(x)$$

n-тартыбыли дифференциал тенгламани

$$Au = f(x)$$

оператор тенглама шаклида ёзиш мүмкін, бунда $f(x)$ — маълум узлуксиз функция.

2-мисол. Айтайлык, G берилган соңа бўлиб, $u(x, y) \in C^2(G)$ бўлсин. Энди $K = \{u(x, y)\}$ функциялар тўпламини оламиз. У ҳолда ушбу

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$$

операторни (Лаплас операторини) K тўпламда $u(x)$ функцияга қўлласак,

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$

дифференциал ифода келиб чиқади. Буни бирор маълум функцияга тенглаштирасак,

$$\Delta u = f(x, y)$$

Пуассон тенгламасини ҳосил қиласиз. Хусусий ҳолда $f(x, y) \equiv 0$ бўлса,

$$\Delta u = 0$$

Лаплас тенгламаси келиб чиқади.

Шундай қилиб, оддий ёки хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларни умумий нуқтаи назардан *оператор тенглама* деб қараш мумкин.

4-таъриф. A оператор *аддитив* дейилади, агар ҳар қандай $u_1 \in K$, $u_2 \in K$ функциялар учун

$$A(u_1 + u_2) = Au_1 + Au_2$$

тенглик бажарилса.

5-таъриф. A оператор *бир жинсли* дейилади, агар ҳар қандай $u \in K$ ва ихтиёрий α сон учун

$$A(\alpha u) = \alpha Au$$

бўлса.

6-таъриф. A оператор *чизиқли* дейилади, агар у аддитив ва бир жинсли бўлса.

Демак, ихтиёрий $u_1 \in K$, $u_2 \in K$ ва ихтиёрий a, β сонлар учун чизиқли оператор

$$A(\alpha u_1 + \beta u_2) = \alpha Au_1 + \beta Au_2$$

тенгликни қаноатлантиради.

Фараз қилайлик, K бирор G соҳада аниқланган ва узлуксиз $u(p)$ функцияларнинг тўплами бўлсин. Агар $u, \vartheta \in K$ бўлса, у ҳолда

$$(u, \vartheta) = \int_G u \bar{\vartheta} dp$$

сон (функционал) u ва ϑ функцияларнинг скаляр қўпайтмаси дейилади, бу ерда $\bar{\vartheta}$ функция ϑ га қўшма комплекс функцияни билдиради. Равшанки,

$$(u, \vartheta) = (\overline{\vartheta}, u). \quad (2.1)$$

Агар K тўпламдаги функциялар ҳақиқий бўлса, у ҳолда

$$(u, \vartheta) = \int_G u \vartheta dp = \int_G \vartheta u dp = (\vartheta, u)$$

тенгликлар ўринли бўлади. Ҳар иккала ҳолда ҳам $u(x)$ функциянинг нормаси

$$\|u\| = \sqrt{(u, u)}$$

формула билан аниқланади.

Фараз қилайлик, H – бирор Гильберт фазоси бўлсин, H_A линеал сифатида H нинг ҳамма жойида зич бўлган функциялар тўпламини оламиз. A аддитив оператор H_A да аниқланган бўлсин.

7-таъриф. A оператор мусбат дейилади, агар ҳар бир $u \in H_A$ элемент учун

$$(Au, u) \geq 0 \quad (2.2)$$

муносабат ўринли бўлиб, шу билан бирга тенглик факат $u = 0$ бўлган дагина бажарилса.

8-таъриф. A оператор мусбат аниқланган дейилади, агар (2.2) тенгсизлик ўрнига ундан кучли бўлган

$$(Au, u) \geq \gamma^2 \|u\|^2, \quad \gamma^2 = \text{const} \quad (2.3)$$

тенгсизлик бажарилса.

9-таъриф. A оператор симметрик (ўз-ўзига қўшима) дейилади, агар $u \in H_A, \vartheta \in H_A$ элементлар учун

$$(Au, \vartheta) = (u, A\vartheta)$$

тенглик ўринли бўлса.

З-мисол. $C^2[a,b]$ га тегишли ва $u(a) = 0$, $u(b) = 0$ чегаравий шартларни қаноатлантирадиган функциялар түпламида аниқланган

$$Au = -u''$$

операторнинг симметриклиги ва мусбатлиги кўрсатилсин.

Ечиш.

а) Агар u ва ϑ жоиз функциялар бўлса, у ҳолда

$$\int_a^b (\vartheta Au - u A \vartheta) dx = \int_a^b (-\vartheta u'' + u \vartheta') dx = (u \vartheta' - \vartheta u') \Big|_a^b = 0,$$

шуниг учун ҳам

$$\int_a^b \vartheta A u dx = \int_a^b u A \vartheta dx,$$

яъни

$$(Au, \vartheta) = (u, A\vartheta).$$

Шундай қилиб, A оператор симметриkdir. Равшанки, $u \neq 0$ да

$$(Au, u) = \int_a^b u A u dx = - \int_a^b u u'' dx = -u u' \Big|_a^b + \int_a^b u'^2 dx > 0,$$

яъни

$$(Au, u) > 0.$$

б) Чегаравий шартлардан кўриниб турибдики, $u' \equiv 0$ функция $u \equiv 0$ тенгликни қаноатлантирадиган ягона функция. Шуниг учун ҳам $u \equiv 0$ бўлгандагина $(Au, u) = 0$. Демак, A мусбат оператор.

Энди қуидаги леммани исботлаймиз:

1-лемма. A оператор H комплекс Гильберт фазосида симметрик бўлиши учун ҳар бир $u \in H_A$ учун (Au, u) скаляр кўпайтманинг ҳақиқий бўлиши зарур ва етарлидир.

Исботи. Ҳақиқатан ҳам, агар A оператор симметрик бўлса, у ҳолда

$$(Au, u) = (u, Au) = (\overline{Au}, u),$$

яъни (Au, u) ҳақиқий сон.

Энди етарлилигини кўрсатамиз. Ушбу

$$(iu, \vartheta) = i(u, \vartheta), \quad (u, i\vartheta) = -i(u, \vartheta) \quad (2.4)$$

тенгликларни ҳисобга олиб, қуидаги айниятни кўрсатиш мумкин:

$$\begin{aligned} 4(Au, \vartheta) &= (A(u + \vartheta), u + \vartheta) - (A(u - \vartheta), u - \vartheta) + \\ &+ i[(A(u + i\vartheta), u + i\vartheta) - (A(u - i\vartheta), u - i\vartheta)]. \end{aligned} \quad (2.5)$$

Энди u ва ϑ ларнинг ўринларини алмаштириб, қуидагига эга бўла-
миз:

$$4(A\vartheta, u) = (A(u + \vartheta), u + \vartheta) - (A(\vartheta - u), \vartheta - u) + \\ + i[(A(\vartheta + iu), \vartheta + iu) - (A(\vartheta - iu), \vartheta - iu)].$$

Бу тенгликнинг барча ҳадларини кўшма комплекси билан алмашти-
риб, скаляр кўпайтманинг (2.4) хоссасини назарда тутган ҳолда
(Au, ϑ) скаляр кўпайтманинг ҳақиқийлигини ҳисобга олсак, қуидаги
натижа келиб чиқади:

$$4(u, A\vartheta) = (A(u + \vartheta), u + \vartheta) - (A(u - \vartheta), u - \vartheta) + \\ + i[(A(u + i\vartheta), u + i\vartheta) - (A(u - i\vartheta), u - i\vartheta)]. \quad (2.6)$$

(2.5) ва (2.6) тенгликлардан

$$(Au, \vartheta) = (u, A\vartheta)$$

келиб чиқади, яъни A оператор симметрик экан. Лемма исботланди.

Бундан кейин A операторни мусбат деб қараймиз, борди-ю Гиль-
берт фазоси ҳақиқий бўлса, кўшимча равишда уни симметрик деб
фараз қиласиз.

1-төрима. *Фараз қиласиз, A оператор H_A да аниқланган, чи-
зиқли ва мусбат бўлсин. У ҳолда*

$$\dot{A}u = f \quad (2.7)$$

оператор тенглама ягона ечимга эга.

Исботи. Фараз қиласиз, иккита $u_1 \in H_A$ ва $u_2 \in H_A$ ($u_1 \neq u_2$)
ечим мавжуд бўлсин. A операторнинг чизиқлилигидан

$$A(u_1 - u_2) = 0 \text{ ва } (A(u_1 - u_2), u_1 - u_2) = 0$$

келиб чиқади. Бу мумкин эмас, чунки A мусбат оператор ва
 $u_1 - u_2 \neq 0$. Шундай қилиб, (2.7) тенглама ягона ечимга эга.

2-төрима. *Фараз қиласиз, A оператор H_A да аниқланган ва
мусбат бўлиб, $I(u)$ функционал қуидаги кўринишга эга бўлсин:*

$$I(u) = (Au, u) - (f, u) - (u, f), \quad (2.8)$$

бунда $f = f(p)$ (2.7) тенгламанинг ўнг томони. Агар (2.7) тенглама
бирор u^* ечимга эга бўлса, бу ечим (2.8) функционалга минимумни
таъминлайди. Аксинча, агар шундай $\bar{u} \in H_A$ элемент мавжуд бўлиб,
у $I(u)$ функционалнинг минимумини таъминлайдиган бўлса, у ҳолда \bar{u}
элемент (2.7) тенгламанинг ечими бўлади.

Исботи. а) А операторнинг мусбатлигидан ва $(f, u) = (\bar{u}, f)$ тенгликдан $I(u)$ функционалнинг фақат ҳақиқий қиймат қабул қилиши келиб чиқади. Фараз қылайлик, $u \in H_A$ ихтиёрий элемент бўлсин, у ҳолда $u = u^* + y$ у деб оламиз. Леммага кўра H_A комплекс Гильберт фазосида A нинг мусбатлигидан унинг симметриклиги келиб чиқади. Демак,

$$\begin{aligned} I(u) &= (Au, u) - (u, f) - (f, u) = (A(u^* + y), u^* + y) - (u^* + y, f) - \\ &- (f, u^* + y) = I(u^*) + (Ay, u^*) + (Au^*, y) + (Ay, y) - (y, f) - (f, y) = \\ &= I(u^*) + (y, Au^* - f) + (Au^* - f, y) + (Ay, y). \end{aligned}$$

Фаразга кўра $Au^* - f = 0$ ва $(Ay, y) > 0$, шунинг учун ҳам

$$I(u) = I(u^*) + (Ay, y) > I(u^*).$$

Шу билан теореманинг биринчи қисми исботланди.

б) Ихтиёрий $u \in H_A$ элемент ва ихтиёрий λ ҳақиқий сонни оламиз. У ҳолда $u + \lambda u \in H_A$ бўлиб,

$$I(\bar{u} + \lambda u) \geq I(\bar{u})$$

тенгсизлик бажарилади. Аммо

$$\begin{aligned} I(\bar{u} + \lambda u) &= \left(A(\bar{u} + \lambda u), \bar{u} + \lambda u \right) - \left(f, \bar{u} + \lambda u \right) - \left(\bar{u} + \lambda u, f \right) = \\ &= I(\bar{u}) + \lambda (Au, \bar{u}) + \lambda (Au, u) + \lambda^2 (Au, u) - \lambda (f, u) - \lambda (u, f) = \\ &= I(\bar{u}) + \lambda (u, Au - f) + \lambda (Au - f, u) + \lambda^2 (Au, u). \end{aligned}$$

Бундан қуйидаги келиб чиқади:

$$2\lambda \operatorname{Re}(Au - f, u) + \lambda^2 (Au, u) \geq 0$$

ёки

$$2\operatorname{Re}(Au - f, u) + \lambda(Au, u) \geq 0, \text{ агар } \lambda > 0 \text{ бўлса,}$$

$$2\operatorname{Re}(Au - f, u) + \lambda(Au, u) \leq 0, \text{ агар } \lambda < 0 \text{ бўлса.}$$

Бу муносабатлар ихтиёрий λ ҳақиқий сон учун ўринли бўлади, агар

$$\operatorname{Re}(Au - f, u) = 0 \tag{2.9}$$

бўлса. Агар u ни iu га алмаштирсак, у ҳолда юқоридаги муроҳазалар

$$Im(\bar{Au} - f, u) = 0 \quad (2.10)$$

тенглилкка олиб келади, (2.9) ва (2.10) тенгликлардан

$$(\bar{Au} - f, u) = 0 \quad (2.11)$$

келиб чиқади. Агар фазо ҳақиқий бўлса, у ҳолда (2.9) тенглик ўрнига бирданига (2.11) ҳосил бўлар эди. Бунда H_A ни H нинг ҳамма жойида зич эканлигини ҳисобга олсак,

$$\bar{Au} - f = 0$$

ҳосил бўлади. Теорема исботланди.

11.3-§. ИККИНЧИ ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАНИ ВАРИАЦИОН МАСАЛАГА КЕЛТИРИШ

Бизга ушбу оддий дифференциал тенглама

$$u'' + P(x)u' + Q(x)u = F(x) \quad (3.1)$$

ва

$$\left. \begin{array}{l} \alpha_1 u'(a) + \alpha_o u(a) = \gamma_1, \\ \beta_1 u'(b) + \beta_o u(b) = \gamma_2 \end{array} \right\} \quad (3.2)$$

чизиқли чегаравий шартлар берилган бўлсин, бунда $[a, b]$ оралиқда $P(x)$, $Q(x)$, $F(x)$ функциялар узлуксиз ҳамда $|\alpha_o| + |\alpha_1| \neq 0$, $|\beta_o| + |\beta_1| \neq 0$. Бу чегаравий масалани вариацион масалага келтириш учун, аввало, уни ўз-ўзига қўшма бўлган кўринишга келтириш керак. Бунинг учун унинг ҳамма ҳадларини

$$p(x) = e^{\int_a^x P(t) dt}$$

мусбат функцияга кўпайтирамиз:

$$p(x)u'' + p(x)P(x)u' + p(x)Q(x)u = p(x)F(x). \quad (3.3)$$

Равшанки,

$$p'(x) = P(x)e^{\int_a^x P(t) dt} = p(x)P(x),$$

шунинг учун ҳам (3.3) тенгламани қўйидаги кўринишда ёзиш мумкин:

$$\frac{d}{dx}(pu') - qu = f, \quad (3.4)$$

бунда

$$p(x) > 0, q(x) = -p(x)Q(x), f(x) = p(x)F(x).$$

Ушбу

$$Au = -\frac{d}{dx}(pu') + qu \quad (3.5)$$

чизиқли операторни киритиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$Au = -f, \quad (3.6)$$

бунда $p(x)$, $p'(x)$, $q(x)$, $f(x)$ функциялар $[a, b]$ оралиқда узлуксиз.

Аввал (3.2) чегаравий шартлар бир жинсли бўлган ҳолни кўрамиз:

$$\left. \begin{aligned} \alpha_1 u'(a) + \alpha_o u(a) &= 0, & |\alpha_o| + |\alpha_1| &\neq 0, \\ \beta_1 u'(b) + \beta_o u(b) &= 0, & |\beta_o| + |\beta_1| &\neq 0. \end{aligned} \right\} \quad (3.7)$$

Шу билан бирга умумийликка зиён етказмасдан $\alpha_1 \geq 0$ ва $\beta_1 \geq 0$ деб қарашимиз мумкин.

Энди $u(x)$ функцияларнинг $[a, b]$ оралиқда иккинчи тартибли ҳосиласигача узлуксиз ($u(x) \in C^2[a, b]$) ва (3.7) бир жинсли шартларни қаноатлантирадиган $K = \{u(x)\}$ тўпламида A операторнинг ўз-ўзига қўшмалигини (симметриклигини) кўрсатамиз. Фараз қилайлик, $u \in K$ ва $\vartheta \in K$ ихтиёрий функциялар бўлсин. (3.5) га кўра

$$\begin{aligned} (Au, \vartheta) &= \int_a^b \left[-\frac{d}{dx}(pu') + qu \right] \vartheta dx = - \int_a^b \frac{d}{dx}(pu' \vartheta) dx + \\ &+ \int_a^b qu \vartheta dx = -pu' \vartheta \Big|_a^b + \int_a^b pu' \vartheta' dx + \int_a^b qu \vartheta dx = (-pu' \vartheta + p \vartheta' u) \Big|_a^b + \\ &+ \int_a^b \left[-\frac{d}{dx}(p \vartheta') + q \vartheta \right] u dx. \end{aligned} \quad (3.8)$$

(3.7) бир жинсли шартдан фойдаланиб,

$$(-pu' \vartheta + p \vartheta' u) \Big|_a^b = 0 \quad (3.9)$$

эканлигини кўрсатамиз. Ҳақиқатан ҳам,

$$\begin{aligned} (-pu' \vartheta + p \vartheta' u) \Big|_a^b &= p(a)[u'(a)\vartheta(a) - \vartheta'(a)u(a)] - \\ &- p(b)[u'(b)\vartheta(b) - \vartheta'(b)u(b)], \end{aligned} \quad (3.10)$$

$u(x)$ ва $\vartheta(x)$ функциялар

$$\alpha_1 u'(a) + \alpha_o u(a) = 0,$$

$$\alpha_1 \vartheta'(a) + \alpha_o \vartheta(a) = 0$$

бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантиради. Агар $\alpha_1 \neq 0$ бўлса, у ҳолда

$$u'(a) = -\frac{\alpha_o}{\alpha_1} u(a), \quad \vartheta'(a) = -\frac{\alpha_o}{\alpha_1} \vartheta(a) \quad (3.11)$$

бўлиб, агар $\alpha_o \neq 0$ бўлса, у ҳолда

$$u(a) = -\frac{\alpha_1}{\alpha_o} u'(a), \quad \vartheta(a) = -\frac{\alpha_1}{\alpha_o} \vartheta'(a) \quad (3.12)$$

тенгликлар ўринли бўлади. Масалан, $\alpha_1 \neq 0$ бўлсин, у ҳолда

$$u'(a)\vartheta(a) - \vartheta'(a)u(a) = -\frac{\alpha_o}{\alpha_1} u(a)\vartheta(a) + \frac{\alpha_o}{\alpha_1} u(a)\vartheta(a) = 0$$

тенглик бажарилади. Худди шунга ўхшаш $\alpha_o \neq 0$ бўлганда ҳамда $\beta_o \neq 0$ ёки $\beta_1 \neq 0$ бўлганда

$$u'(a)\vartheta(a) - \vartheta'(a)u(a) = 0, \quad u'(b)\vartheta(b) - u(b)\vartheta'(b) = 0$$

эканлигини кўрсатиш мумкин. Демак, (3.10) га кўра (3.9) тенглик ўринли экан. Шундай қилиб,

$$(Au, \vartheta) = \int_a^b \left[-\frac{d}{dx}(p\vartheta') + q\vartheta \right] u(x) dx = (u, A\vartheta),$$

яъни A — симметрик оператор.

Энди қайси шарт бажарилганда A оператор мусбат бўлишини аниқлаймиз. Айтайлик, $u \in K$ бўлсин, у ҳолда

$$\begin{aligned} (Au, u) &= \int_a^b \left[-\frac{d}{dx}(pu') + qu \right] u dx = \\ &= -p u u' \Big|_a^b + \int_a^b [pu'^2 + qu^2] dx. \end{aligned} \quad (3.13)$$

Маълумки, $p(x) > 0$, шунинг учун ҳам (3.11) тенгликтан A оператор мусбат бўлиши учун қуидаги шартлар бажарилиши керак:

$$q(x) \geq 0, \quad a \leq x \leq b \quad (3.14)$$

ва

$$u(a)u'(a) \geq 0, \quad u(b)u'(b) \leq 0. \quad (3.15)$$

Фаразимизга кўра $\alpha_1 \geq 0$ ва $\beta_1 \geq 0$, шунинг учун ҳам (3.7) чегаравий шартга кўра (3.15) шартлар

$$\alpha_o \leq 0, \quad \beta_o \geq 0 \quad (3.16)$$

тengsизликларга эквивалентдир.

Шундай қилиб, (3.6), (3.7) чегаравий масала (3.14) ва (3.15) шартлар бажарилганда 11.2-§ даги 2-теоремага кўра функцияларнинг K синфида кўйидаги

$$I(u) = (Au, u) + 2(f, u) \quad (3.17)$$

функционалнинг минимумини топиш масаласига тенг кучлидир. (3.13) формулага кўра

$$I(u) = -puu' \left|_{a}^b + \int_a^b [pu'^2 + qu^2] dx. \right.$$

Агар $\alpha_1 > 0$ ва $\beta_1 > 0$ бўлса, у ҳолда (3.11) муносабатга кўра

$$\begin{aligned} I(u) = & -\frac{\alpha_o}{\alpha_1} p(a)u^2(a) + \frac{\beta_o}{\beta_1} p(b)u^2(b) + \\ & + \int_a^b [pu'^2 + qu^2 + 2fu] dx. \end{aligned} \quad (3.18)$$

Қолган ҳолларда ҳам $I(u)$ учун шунга ўхшаш ифодаларни ҳосил қилиш мумкин. Бу функционаллар кўпинча юклатилган ва баъзан аралаш ҳам дейилади.

Энди (3.6) масалани (3.2) бир жинсли бўлмаган чегаравий шартлар бажарилганда кўрамиз. Шу билан бирга (3.12) ва (3.14) шартлар бажарилган деб фараз қиласиз. (3.2) шартларни қаноатлантирадиган функциялар синфида A оператор, умуман айтганда, симметрик ва мусбат эмас. Шунинг учун ҳам 11.2-§ даги 2-теоремани қўллаб бўлмайди.

Фараз қиласиз, $z = z(x) \in C^2[a, b]$ функция (3.2) шартни қаноатлантирасин, у ҳолда

$$\vartheta = u - z \quad (3.19)$$

функция (3.7) бир жинсли шартни қаноатлантиради ва

$$A\vartheta = Au - Az,$$

яъни

$$A\vartheta = -f(x) - Az \quad (3.20)$$

оператор тенгламанинг ечими бўлади. Демак, $u \in K$ ва A оператор функцияларнинг K синфида симметрик ва мусбат. Шунинг учун ҳам $\vartheta(x)$ функция (3.6) ва (3.20) чегаравий масаланинг ечими бўлиб, 11.2-§ даги 2-теоремага кўра

$$I(\vartheta) = (A\vartheta, \vartheta) + 2(f, \vartheta) + 2(Az, \vartheta)$$

функционалнинг минимумини таъминлайди. Бундан (3.13) формула га кўра

$$I(\vartheta) = -p\vartheta\vartheta' \Big|_a^b + \int_a^b [p\vartheta'^2 + q\vartheta^2 + 2f\vartheta + 2\vartheta Az] dx. \quad (3.21)$$

(3.19) тенглиқдан кўрамизки, (3.6) ва (3.2) чегаравий масаланинг ечими қўйидаги функционалнинг минимумини таъминлайди:

$$\begin{aligned} I_1(u) &= -p(u-z)(u'-z') \Big|_a^b + \\ &+ \int_a^b [p(u'-z')^2 + q(u-z)^2 + 2(u-z)f + 2(u-z)Az] dx = \\ &= -p(u-z)(u'-z') \Big|_a^b + \int_a^b (pu'^2 + qu^2 + 2fu) dx + \\ &+ \int_a^b (pz'^2 + qz^2 - 2fz) dx + 2 \int_a^b [-pu'z' - quz + (u-z)Az] dx. \end{aligned} \quad (3.22)$$

Буни бўлаклаб интеграллаб ва соддалаштириб, қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} I_1(u) &= -p(x)(u-z)(u'+z') \Big|_a^b + \int_a^b [pu'^2 + qu^2 + 2fu] dx - \\ &- \int_a^b [pz'^2 + qz^2 + 2fz] dx. \end{aligned} \quad (3.23)$$

Фараз қилайлик, $\alpha_1 \geq 0$ ва $\beta_1 \geq 0$ бўлсин, у ҳолда (3.2) чегаравий шартлардан қўйидагилар келиб чиқади:

$$\begin{aligned} u'(a) &= \frac{\gamma_1}{\alpha_1} - \frac{\alpha_o}{\alpha_1} u(a), \quad z'(a) = \frac{\gamma_1}{\alpha_1} - \frac{\alpha_o}{\alpha_1} z(a), \\ u'(b) &= \frac{\gamma_2}{\beta_1} - \frac{\beta_o}{\beta_1} u(b), \quad z'(b) = -\frac{\gamma_2}{\beta_1} - \frac{\beta_o}{\beta_1} z(b). \end{aligned}$$

У ҳолда

$$\begin{aligned} I_1(u) &= \frac{p(a)}{\alpha_1} \left[2\gamma_1 u(a) - \alpha_o u^2(a) \right] - \frac{p(b)}{\beta_1} \left[2\gamma_2 u(b) - \beta_o u^2(b) \right] + \\ &+ \int_a^b [pu'^2 + qu^2 + 2fu] dx - \left\{ \frac{p(a)}{\alpha_1} \left[2\gamma_1 z(a) - \alpha_o z^2(a) \right] \right. \\ &\left. - \frac{p(b)}{\beta_1} \left[2\gamma_2 z(b) - \beta_o z^2(b) \right] + \int_a^b [pz'^2 + qz^2 + 2fz] dx \right\}. \end{aligned}$$

Катта қавс ичидаги ифода мұайян ифода бўлиб, $u(x)$ функцияга боғлиқ әмас, шунинг учун $I_1(u)$ функционал ўрнига қуйидаги функционални қараш мүмкін:

$$I_2(u) = \frac{p(a)}{\alpha_1} \left[2\gamma_1 u(a) - \alpha_o u^2(a) \right] - \frac{p(b)}{\beta_1} \left[2\gamma_2 u(b) - \beta_o u^2(b) \right] + \\ + \int_a^b \left[pu'^2 + qu^2 + 2fu \right] dx.$$

Шундай қилиб, (3.6) ва (3.2) бир жинсли бўлмаган чегаравий шартлар билан берилган чегаравий масала (3.14) ва (3.16) шартлар бажарилганда (3.24) функционал учун вариацион масала билан тенг кучлидир.

Эслатма. Агар $\alpha_1 = 0$ ва $\beta_1 \neq 0$ бўлса, у ҳолда

$$u(a) = z(a) = \frac{\gamma_1}{\alpha_o}$$

бўлиб, (3.23) ва (3.24) дан $I(u)$ функционал сифатида қуйидагини олиш мумкин:

$$I(u) = - \frac{p(b)}{\beta_1} \left[2\gamma_2 u(b) - \beta_o u^2(b) \right] + \int_a^b \left(pu'^2 + qu^2 + 2fu \right) dx.$$

Агар $\alpha_1 \neq 0$ ва $\beta_1 = 0$ бўлса, у ҳолда

$$u(b) = z(b) = \frac{\gamma_2}{\beta_o}$$

бўлиб,

$$I(u) = \frac{p(a)}{\alpha_1} \left[2\gamma_1 u(a) - \alpha_o u^2(a) \right] + \int_a^b \left(pu'^2 + qu^2 + 2fu \right) dx$$

бўлади. Ниҳоят, $a_1 = \beta_1 = 0$ бўлса, у ҳолда $I(u)$ функционал қуйидаги содда қўришишга эга бўлади:

$$I(u) = \int_a^b \left(pu'^2 + qu^2 + 2fu \right) dx.$$

11.4-§. РИТЦ МЕТОДИННИГ ФОЯСИ

Ритц методи вариацион масалани тақрибий ечишга мўлжалланган. Соддалик учун бирор чизиқли $K = \{u\}$ функциялар тўпламида аниқланган ушбу

$$I(u) = (Au, u) - 2(f, u) \quad (4.1)$$

функционални қараймиз, бу ерда A — мусбат симметрик чизиқли оператор, $f(p)$ — берилган узлуксиз функция. Фараз қилайлик,

K синфнинг функциялари қуидаги чизиқли чегаравий шартни қаноатлантиришинг:

$$R(u) = \psi(p), \quad (4.2)$$

бу ерда R — маълум чизиқли функционал, $\psi(p)$ — берилган функция.

Энди етарлича силлиқ чизиқли эркли

$$\varphi_o(p), \varphi_1(p), \dots, \varphi_n(p)$$

функциялар кетма-кетлигини шундай танлаймизки, $\varphi_o(p)$ бир жинсли бўлмаган

$$R(\varphi_o) = \psi(p)$$

чегаравий шартни қаноатлантириб, қолганлари бир жинсли шартларни қаноатлантиришинг:

$$R(\varphi_i) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n.$$

Чегаравий ушбу

$$\psi_n(p, a_1, a_2, \dots, a_n) = \varphi_o(p) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(p) \quad (4.3)$$

чизиқли комбинацияни оламиз,

$$R(\psi_n) = R(\varphi_o) + \sum_{i=o}^n a_i o = R(\varphi_o) = \psi(p)$$

бўлганлиги сабабли ихтиёрий a_1, a_2, \dots, a_n учун $\psi_n \in K$.

Энди (4.1), (4.2) вариацион масаланинг ечимини (4.3) кўринишда излаймиз. Бунинг учун $\psi_n(p; a_1, a_2, \dots, a_n)$ ифодани (4.1) функционалга қўйиб, қуидагига эга бўламиз:

$$I(\psi_n) = F(a_1, a_2, \dots, a_n), \quad (4.4)$$

бунда F н та a_1, a_2, \dots, a_n ўзгарувчига боғлиқ бўлган маълум функция. Биз a_1, a_2, \dots, a_n ларни шундай танлашимиз керакки, $F(\psi_n)$ минимумга эришсин. Бунинг учун a_i сонлар қуидаги

$$\frac{\partial F}{\partial a_1} = 0, \quad \frac{\partial F}{\partial a_2} = 0, \dots, \quad \frac{\partial F}{\partial a_n} = 0 \quad (4.5)$$

тенгламалар системасининг ечими бўлиши керак. Бу системани ечиб, $I(\psi_n)$ га минимум берадиган $\bar{a}_1, \bar{a}_2, \dots, \bar{a}_n$ ларни топамиз; бу қийматларни (4.3) га қўйиб, керакли тақрибий ечимни ҳосил қиласиз:

$$\psi_n(p; \bar{a}_1, \bar{a}_2, \dots, \bar{a}_n) = \phi_o(p) + \sum_{i=1}^n \bar{a}_i \varphi_i(p). \quad (4.6)$$

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, муайян ҳолларда бу тақрибий ечимни топиш жараёни жуда содда. Чунки амалиётда учрайдиган мұхим ҳолларда $I(u)$ функционалда учрайдиган интегралларда интеграл остидаги ифода u, u'_x, u'_{xy}, \dots , ларга нисбатан иккінчи дара жали күпхад бўлиб, (4.5) система a_1, a_2, \dots, a_n ларга нисбатан чизиқли алгебраик тенгламалар системасидан иборат бўлади. Амалиётда етарлича аниқликка эришиш учун $n = 2, 3, 4, 5$, ҳатто айрим ҳолларда $n = 1$ деб олсак ҳам етарли бўлади.

11.5-§. РИТЦ МЕТОДИ БИЛАН ЭНГ СОДДА ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАНИ ЕЧИШ

Фараз қилайлик, бизга ўз-ўзига қўшма дифференциал тенглама

$$\frac{d}{dx}(p(x)u') - q(x)u = f(x) \quad (5.1)$$

ва энг содда чегаравий шартлар

$$u(a) = \gamma_1, \quad u(b) = \gamma_2 \quad (5.2)$$

берилган бўлсин, бунда $p(x), p'(x), q(x), f(x)$ функциялар $[a, b]$ да узлуксиз бўлиб, $p(x) > 0, q(x) \geq 0$. 11.3-§ даги эслатмага кўра (5.1), (5.2) чегаравий масала (5.2) чегаравий шартларни қаноатлантирадиган $u \in C^2[a, b]$ функциялар тўпламида қуйидаги

$$I(u) = \int_a^b [p(x)u'^2 + q(x)u^2 + 2f(x)u] dx \quad (5.3)$$

функционал учун вариацион масалага тенг кучлидир.

Ритц методини қўллаш учун шундай

$$\varphi_o(x), \varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$$

чизиқли эркли функциялар системаси (базис функциялар)ни оламизки, $\varphi_o(a) = \gamma_1, \varphi_o(b) = \gamma_2$ бўлиб, қолганлари бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантирусин: $\varphi_i(a) = \varphi_i(b) = 0$.

Вариацион масаланинг ечимини қуйидаги чизиқли комбинация

$$\psi_n(x) = \varphi_o(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x) \quad (5.4)$$

шаклида излаймиз, бунда $a_i (i = 1, 2, \dots, n)$ — ўзгармас сонлар. Кўришиб турибдики, $\psi_n(x)$ чегаравий шартларни қаноатлантиради:

$$\psi_n(a) = \gamma_1, \quad \psi_n(b) = \gamma_2.$$

Энди (5.4) ни (5.3) функционалга қўямиз:

$$I(\psi_n) = \int_a^b \left\{ p(x) \left[\varphi_o'(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i'(x) \right]^2 + q(x) \left[\varphi_o(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x) \right]^2 + 2f(x) \left[\varphi_o(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x) \right] \right\} dx \equiv F(a_1, a_2, \dots, a_n). \quad (5.5)$$

Бу ифодадан a_j ($j = 1, 2, \dots, n$) га нисбатан хусусий ҳосила олиб, қўйидаги системани ҳосил қиласиз:

$$\frac{1}{2} \frac{\partial F}{\partial a_j} = \int_a^b \left\{ p(x) \left[\varphi_o'(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i'(x) \right] \varphi_j'(x) + q(x) \left[\varphi_o(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x) \right] \varphi_j(x) + f(x) \varphi_j(x) \right\} dx = 0$$

ёки

$$\begin{aligned} & \sum_{i=1}^n a_i \int_a^b [p(x) \varphi_i'(x) \varphi_j'(x) + q(x) \varphi_i(x) \varphi_j(x)] dx = \\ & = - \int_a^b [p(x) \varphi_o'(x) \varphi_j'(x) + q(x) \varphi_o(x) \varphi_j(x) + \varphi_o(x) f(x)] dx, \end{aligned}$$

ёхуд ($j = 1, 2, \dots, n$)

$$\sum_{i=1}^n A_{ij} a_i = b_j,$$

бу ерда

$$A_{ij} = \int_a^b [p(x) \varphi_i'(x) \varphi_j'(x) + q(x) \varphi_i(x) \varphi_j(x)] dx, \quad (5.6)$$

$$\begin{aligned} b_j = & - \int_a^b [p(x) \varphi_o'(x) \varphi_j'(x) + q(x) \varphi_o(x) \varphi_j(x) + \varphi_o(x) f(x)] dx, \\ & (i, j = 1, 2, \dots, n). \end{aligned} \quad (5.7)$$

Кўриниб турибдикি,

$$\tilde{A} = [A_{ij}] \quad (5.8)$$

матрица симметрик матрицадир. Энди (5.5) системани ечиб, $I(\psi_n)$ га минимум берадиган функцияни (5.4) кўринишда ёзамиш. Шуни таъ-

кидлаш керакки, ечимнинг аниқлиги кўпинча базис функцияниң танланишига боғлиқ.

Мисол. Куйидаги

$$u'' - u = x, \quad u(0) = 0, \quad u(1) = 0 \quad (5.9)$$

чегаравий масала Рити методи билан сечилсин.

Ечиш. Чегаравий шартлар бир жинсли бўлганлиги учун $\varphi_0(x) \equiv 0$ деб олсақ, $n = 2$ деб олиб, $\varphi_1(x) = x(1-x)$, $\varphi_2(x) = x^2(1-x)$ ни оламиз. (5.9) чегаравий масалани (5.1) масала билан солиштириб кўрсак, $p(x) = 1$, $q(x) = 1$, $f(x) = x$. Шунинг учун ҳам

$$A_{ij} = \int_0^1 [\varphi_i'(x)\varphi_j'(x) + \varphi_i(x)\varphi_j(x)] dx, \quad b_j = - \int_0^1 f(x)\varphi_j(x) dx \quad (i, j = 1, 2).$$

Ҳисоблашлар кўрсатадики,

$$b_1 = \frac{1}{12}, \quad b_2 = \frac{1}{20}, \quad A_{11} = \frac{11}{30}, \quad A_{12} = A_{21} = \frac{11}{60}, \quad A_{22} = \frac{1}{7}.$$

(5.5) система куйидаги кўринишга эга:

$$\frac{11}{30}a_1 + \frac{11}{60}a_2 = -\frac{1}{12}, \quad \frac{11}{60}a_1 + \frac{1}{7}a_2 = -\frac{1}{20}.$$

Бу системанинг ечими эса $a_1 = -\frac{7}{43}$, $a_2 = -\frac{69}{473}$.

Демак,

$$\psi_2(x) = x(1-x) \left(-\frac{7}{43} - \frac{69}{473}x \right).$$

Ўрнига қўйиб текшириб кўриш мумкинки, аниқ ечим

$$u(x) = \frac{shx}{sh1} - x.$$

Мисол тариқасида аниқ ечим билан тақрибий ечимнинг қийматларини $x = 0,5$ нуқтада солиштириб кўрсак, $u(0,5) = -0,057$; $\psi_2(0,5) = -0,059$.

11.6-§. МИНИМАЛЛАШТИРУВЧИ КЕТМА-КЕТЛИК ВА РИТИ МЕТОДИННИГ ЯҚИНЛАШИШИ

Ушбу

$$I(u) = \int_a^b F(x, u, u') dx \quad (6.1)$$

функционални $[a, b]$ оралиқда узлуксиз ҳосилага эга ва

$$u(a) = \gamma_1, \quad u(b) = \gamma_2 \quad (6.2)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирадиган функциялар тўпламида қараймиз (жоиз функциялар синфида).

Фараз қилайлик, $I(u)$ қуидан чегараланган бўлсин ва шундай $u^*(x)$ жоиз функция топилсинки, у қуидаги шартни қаноатлантирисин:

$$\min_u I(u) = m^* = I(u^*) .$$

Агар шундай $u_n^*(x)$ ($n = 0, 1, 2, \dots$) жоиз функциялар кетма-кетлиги мавжуд бўлиб, I функционалнинг қиймати m^* минимумга яқинлашса, яъни

$$m_n = I(u_n^*) \rightarrow m^* = I(u^*)$$

бўлса, у ҳолда $\{u_n^*\}$ кетма-кетлик минималлаштирувчи кетма-кетлик дейилади. Кетма-кетликнинг минималлаштирувчи бўлишидан унинг яқинлашувчи бўлиши келиб чиқмайди, яъни $I(u_n^*) \rightarrow I(u^*)$ дан $u_n^* \xrightarrow{n \rightarrow \infty} u^*$ келиб чиқмайди. Яқинлашиш $(u_n^* \xrightarrow{n \rightarrow \infty} u^*)$ юзага келиши учун u_n^* кетма-кетликни қуриш методи айрим шартларни қаноатлантириши керак.

Минималлаштирувчи кетма-кетлик қурилгандан ва унинг u^* га яқинлашиш шарти аниқлангандан кейин энг оғир масала қолади, бу $u^*(x) - u_n^*(x)$ хатоликни баҳолаш масаласи. Бу масалани айрим ҳолларда ечиш мумкин. Энди (6.1) функционал учун $u^*(x)$ га яқинлашадиган $u_n^*(x) = y(x, a_1^*, a_2^*, \dots, a_n^*)$ функциялар оиласини қурамиз. У (4.6) функция билан устма-уст тушиши шарт эмас. $\{u_n^*(x)\}$ кетма-кетлик минималлаштирувчи кетма-кетлик бўлиши учун қанақа шарт бажарилиши кераклигини кўриб чиқамиз.

Таъриф. $u_n(x) = y(x, a_1, a_2, \dots, a_n)$ функциялар оиласи K жоиз функциялар тўпламида C^1 тўла дейилади, агар ҳар бир $u(x) \in K$, ихтиёрий $\varepsilon > 0$ сон учун n нинг шундай қиймати ва a_1, a_2, \dots, a_n параметрларнинг шундай мажмусини кўрсатиш мумкин бўлсанки, улар учун

$$|u(x) - u_n(x)| \leq \varepsilon, \quad |u'(x) - u'_n(x)| \leq \varepsilon, \quad a \leq x \leq b$$

тенгизликлар бажарилса.

Теорема. Агар $F(x, u, u')$ функция $\{a \leq x \leq b, -\infty < u, u' < \infty\}$ соҳада узлуксиз бўлиб, $u_n(x) = y(x, a_1, a_2, \dots, a_n)$ функциялар оиласи эса n ўсиши билан кенгайса ва C^1 тўлалик хоссасига эга бўлса, у ҳолда Ритц методи билан қурилган $\{u_n^*(x)\}$ кетма-кетлик минималлаштирувчи бўлади.

Исботи. Фараз қилайлик, K синфда $u^*(x)$ функция $I(x)$ функционалга минимумни таъминласин, $u^* \in K$ ва $u_n(x)$ функция C^1 тўлалик хоссасига эга бўлсин. Демак, ихтиёрий $\delta > 0$ сон учун шундай n ва $\bar{a}_1, \bar{a}_2, \dots, \bar{a}_n$ қийматлар топиладики, барча $x \in [a, b]$ да $u_n(x) = y(x, \bar{a}_1, \bar{a}_2, \dots, \bar{a}_n)$ учун қуидаги шартлар бажарилади:

$$\left| u^*(x) - \bar{u}_n(x) \right| \leq \delta, \quad \left| u^{*\prime}(x) - \bar{u}'_n(x) \right| \leq \delta.$$

Равшанки,

$$I[u^*(x)] \leq I[\bar{u}_n(x)].$$

Энди $F(x, u, u')$ нинг узлуксизлигидан ихтиёрий $\varepsilon > 0$ учун шундай $\delta > 0$ ни танлаш мумкинки,

$$0 \leq I[\bar{u}_n(x)] - I[u^*(x)] \leq \delta$$

тengsизлик бажарилади. Аммо бу tengsизлик Ритц методи бўйича қурилган $u_n^*(x)$ учун яна ҳам яхшироқ бажарилади, чунки

$$I[u_n^*(x)] \leq I[u_n^*(x)] \leq I[u_n(x)],$$

$\delta > 0$ ихтиёрий сон бўлганлигидан

$$\lim_{n \rightarrow \infty} I[u_n^*(x)] = I[u^*(x)] = m^* \quad (6.3)$$

келиб чиқади. Теорема исботланди.

Энди минималлаштирувчи кетма-кетликнинг яқинлашиш масаласини, яъни (6.3) tengsизликдан қайси шартлар бажарилганда

$$\lim_{n \rightarrow \infty} u_n^*(x) = u^*(x)$$

ўринли бўлишини кўриб чиқамиз. Бу масалани (6.1) интеграл учун кўрадиган бўлсак, катта тадқиқот олиб боришга тўғри келар эди. Шунинг учун ҳам биз бу масалани энг содда масала учун, яъни

$$I(u) = \int_a^b [p(x)u'^2 + q(x)u^2 + 2f(x)u] dx \quad (6.4)$$

функционалнинг минимумини $u(a) = \gamma_1, u(b) = \gamma_2, u \in C^1[a, b]$ шартлар бажарилганда топиш масаласи учун кўриб чиқамиз. Маълумки, бу масала қўйидаги

$$\frac{d}{dx} [p(x)u'] - q(x)u = f(x), \quad u(a) = \gamma_1, \quad u(b) = \gamma_2 \quad (6.5)$$

чегаравий масалага тенг кучлидир.

Теорема. Агар қўйидаги

1) $p(x), p'(x), q(x)$ ва $f(x)$ функциялар $[a, b]$ да узлуксиз;

- 2) $p(x) > 0$, $q(x) \geq 0$, $a \leq x \leq b$;
 3) $\{u_n(x)\}$ функциялар кетма-кеттеги (6.4) вариацион масала учун минималлаштирувчи бўлсин деган шартлар бажарилса, у ҳолда бу кетма-кетлик $[a, b]$ оралиқда (6.5) чегаравий масаланинг ечими $u^*(x)$ га текис яқинлашади.

Исботи. Равшанки,

$$|u^*(x) - u_n(x)| = \left| \int_a^x [u^{*'}(t) - u'_n(t)] dt \right| \leq \int_a^x |u^{*'}(x) - u'_n(x)| dx. \quad (6.6)$$

Охирги интегралга Буняковский тенгсизлигини қўллаймиз:

$$\int_a^x |u^{*'}(x) - u'_n(x)| dx \leq \sqrt{b-a} \left\{ \int_a^x [u^{*'}(x) - u'_n(x)]^2 dx \right\}^{1/2} \quad (6.7)$$

Охирги интеграл учун ушбу тенгсизликларни давом эттирамиз:

$$\begin{aligned} & \sqrt{b-a} \left\{ \int_a^b [u^{*'}(x) - u'_n(x)]^2 dx \right\}^{1/2} \leq \\ & \leq \left[\frac{b-a}{\min p(x)} \right]^{1/2} \left\{ \int_a^b p(x) [u^{*'}(x) - u'_n(x)]^2 dx \right\}^{1/2} \leq \left[\frac{b-a}{\min p(x)} \right]^{1/2} \times \\ & \times \left\{ \int_a^b p(x) (u^{*'}(x) - u'_n(x))^2 + q(x) (u^*(x) - u_n(x))^2 dx \right\}^{1/2} \end{aligned} \quad (6.8)$$

Энди ушбу тенгликни қўрсатамиз:

$$\begin{aligned} & \int_a^b \left\{ p(x) [u^{*'}(x) - u'_n(x)]^2 + q(x) [u^*(x) - u_n(x)]^2 \right\} dx = \\ & = I(u_n) - I(u^*). \end{aligned} \quad (6.9)$$

Бунинг учун (1.12) тенглиқдан фойдаланамиз:

$$I(u) = I(u^*) + \int_a^b (p(x)\varepsilon'^2 + q(x)\varepsilon^2) dx. \quad (6.10)$$

Бу тенглиқда $u(x)$ ихтиёрий жоиз функция ва $\varepsilon(x) = u(x) - u^*(x)$. Шунинг учун ҳам (6.9) ни ҳосил қилиш учун (6.10) да $u(x) = u_n(x)$ деб олиш кифоядир. Энди (6.6), (6.10) муносабатларга қўра қуйидагини ҳосил қиласиз:

$$|u^*(x) - u_n(x)| \leq \left[\frac{b-a}{\min_{[a,b]} p(x)} \right]^{\frac{1}{2}} \left[I(u_n) - I(u^*) \right]^{\frac{1}{2}}. \quad (6.11)$$

Бу баҳонинг ўнг томони x га боғлиқ эмас, x эса $[a, b]$ нинг ихтиёрий нуқтаси. Теорема шартига кўра $n \rightarrow \infty$ да $I(u_n) - I(u^*) \rightarrow 0$. Шунинг учун ҳам (6.10) тенгсизликка кўра минималлаштирувчи $\{u_n(x)\}$ кетма-кетлик (6.4) масаланинг ечими $u^*(x)$ га нисбатан текис яқинлашади. Теорема исботланди.

11.7-§. ПУАССОН ВА ЛАПЛАС ТЕНГЛАМАЛАРИ УЧУН ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАЛАР ҲАМДА УЛАРНИ РИТЦ МЕТОДИ БИЛАН ЕЧИШ

11.7.1. Пуассон ва Лаплас тенгламалари учун чегаравий масалалар. Айтайлик, G текисликдаги бирор соҳа бўлиб, Гунинг чегараси ва $\bar{G} = G \cap \Gamma$ бўлсин.

Фараз қилайлик, бизга

$$\Delta u \equiv \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = -f(x, y), \quad f(x, y) \in C(G) \quad (7.1)$$

Пуассон тенгламаси берилган бўлсин. Бу тенгламанинг Γ чегарада

$$u|_{\Gamma} = \varphi(x, y) \quad (7.2)$$

шартни қаноатлантирадиган ечимини G соҳада топиш талаб қилинсин, бунда $\varphi(x, y)$ берилган функция. Агар $\varphi(x, y) \equiv 0$ бўлса, у ҳолда

$$u|_{\Gamma} = 0 \quad (7.3)$$

бўлади.

Биз, аввало, (7.1), (7.3) чегаравий масалани ечамиз. Ўзининг биринчи ва иккинчи ҳосилалари билан \bar{G} да узлуксиз ҳамда Γ чегарада нолга айланадиган жоиз функциялар синфи $D = \{u(x, y)\}$ да

$$Au = -\Delta u \quad (7.4)$$

операторнинг симметриклиги ва мусбатлигини кўрсатамиз. Бунинг учун Гриннинг [1] ушбу

$$\iint_G \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\Gamma} P dx + Q dy \quad (7.5)$$

формуласидан фойдаланамиз. Фараз қилайлик, $u \in D$ ва $\vartheta \in D$ бўлсин. Ушбу ифодани кўрамиз:

$$(Au, \vartheta) - (u, A\vartheta) = \iint_G \left[-\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \vartheta + u \left(\frac{\partial^2 \vartheta}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \vartheta}{\partial y^2} \right) \right] dx dy =$$

$$= \iint_G \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(u \frac{\partial \vartheta}{\partial x} - \vartheta \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(u \frac{\partial \vartheta}{\partial y} - \vartheta \frac{\partial u}{\partial y} \right) \right] dx dy.$$

Энди Грин формуласида $Q = u \frac{\partial \vartheta}{\partial x} - \vartheta \frac{\partial u}{\partial x}$, $-P = u \frac{\partial \vartheta}{\partial y} - \vartheta \frac{\partial u}{\partial y}$ деб олиб, $u|_r = 0$ ва $\vartheta|_r = 0$ чегаравий шартларни ҳисобга олсак, у ҳолда

$$(Au, \vartheta) - (u, A\vartheta) =$$

$$= \int_r \left[-\left(u \frac{\partial \vartheta}{\partial y} - \vartheta \frac{\partial u}{\partial y} \right) dx + \left(u \frac{\partial \vartheta}{\partial x} - \vartheta \frac{\partial u}{\partial x} \right) dy \right] = 0 \quad (7.6)$$

ёки

$$(Au, \vartheta) = (u, A\vartheta)$$

келиб чиқади. Демак, A оператор симметрик. Энди унинг мусбатлигини аниқлаймиз:

$$(Au, u) = - \iint_G u \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) dx dy = - \iint_G \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(u \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(u \frac{\partial u}{\partial y} \right) \right] dx dy +$$

$$+ \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy.$$

Биринчи интегралга Грин формуласини қўллаб, чегаравий шартлардан фойдалансак, қуйидагига эга бўламиз:

$$(Au, u) = - \int_r \left(-u \frac{\partial u}{\partial y} dx + \vartheta \frac{\partial u}{\partial x} dy \right) +$$

$$+ \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy = \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy. \quad (7.7)$$

Демак,

$$(Au, u) = \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \geq 0. \quad (7.8)$$

Агар $(Au, u) = 0$ бўлса, у ҳолда (7.8) формулага кўра

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial u}{\partial y} = 0.$$

Бундан $u(x, y) = c$ ва (7.3) чегаравий шартдан

$$u(x, y) \equiv 0.$$

Шундай қилиб, $A = -\Delta$ оператор мусбат экан. Бундан келиб чиқадыки, (7.3) бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантирадиган (7.1) масала 11.2-§ даги 2-теоремага күра ушбу

$$I(u) = (Au, u) - 2(u, f) \quad (7.9)$$

функционалнинг D синфда минимумини қидириш билан тенг кучлиdir. (7.8) формулага кўра бу функционал қуйидаги кўринишга эга:

$$I(u) = \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 - 2fu \right] dx dy. \quad (7.10)$$

Энди (7.1) чегаравий масалани (7.2) бир жинсли бўлмаган чегаравий шартлар билан қараймиз.

Фараз қиласайлик, $D_1 = \{u(x, y)\}$ функциялар синфи G да иккинчи тартибли узлуксиз ҳосилаларга эга ва (7.2) чегаравий шартларни қаноатлантирадиган функциялардан иборат бўлсин. 11.3-§ дагидек шундай $z(x, y) \in C^2(G)$ функцияни қурамизки, у (7.2) чегаравий шартни қаноатлантирисин. Ушбу

$$\vartheta(x, y) = u(x, y) - z(x, y) \quad (7.11)$$

функцияни киритамиз, бу ерда $u(x, y)$ бир жинсли бўлмаган чегаравий шартни қаноатлантиради. У ҳолда $\vartheta(x, y)$ функция Γ чегарада (7.3) шартни қаноатлантиради:

$$u|_{\Gamma} = 0 \quad (7.12)$$

ва

$$A\vartheta = Au - Az = f(x, y) - Az \quad (7.13)$$

оператор тенгламанинг ечими бўлади, бунда $Az = -\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}\right)$ маълум функция. Ушбу $\vartheta = \vartheta(x, y)$ функция (7.13), (7.12) чегаравий масаланинг ечими бўлиб, (7.9) формулага кўра

$$I_1(\vartheta) = (A\vartheta, \vartheta) - 2(\vartheta, f) + 2(\vartheta, Az) \quad (7.14)$$

функционалга минимум беради. Бу тенгликда аввалги $u(x, y)$ ўзгарувчига қайтиб, скаляр кўпайтма ва чизикли операторнинг хоссаларидан фойдаланиб, қуйидагиларни ҳосил қиласиз:

$$\begin{aligned} I(u - z) &= (A(u - z), u - z) - 2(u - z, f) + 2(u - z, Az) = \\ &= (Au, u) - 2(f, u) + (u, Az) - (z, Au) + 2(z, f) - (Az, z). \end{aligned} \quad (7.15)$$

Бу тенгликтеги охирги иккита ҳад $u(x, y)$ га боғлиқ бүлмаганлыги туфайли (7.12) функционалга минимум берадиган $\bar{u} = \bar{u}(x, y)$ функция қыйидаги

$$I_1(u) = (Au, u) - 2(u, f) + \left[(Az, u) - (Au, z) \right] \quad (7.16)$$

функционалга ҳам минимум беради.

Энди (7.16) функционални шундай функционал билан алмаштирамизки, унда z функция қатнашмайды. Бунинг учун (7.6) формулада ишлатилған алмаштиришдан фойдаланамыз:

$$\begin{aligned} (Az, u) - (Au, z) &= \iint_G (z \Delta u - u \Delta z) dx dy = \\ &= \int_{\Gamma} \left[- \left(z \frac{\partial u}{\partial y} - u \frac{\partial z}{\partial y} \right) dx + \left(z \frac{\partial u}{\partial x} - u \frac{\partial z}{\partial x} \right) dy \right] = \int_{\Gamma} \left(z \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} - u \frac{\partial z}{\partial \bar{n}} \right) ds. \end{aligned}$$

Бу ерда \bar{n} вектор Γ га нисбатан ташқи нормал ва

$$\frac{\partial u}{\partial \bar{n}} = \frac{\partial u}{\partial x} \frac{dy}{ds} - \frac{\partial u}{\partial y} \frac{dx}{ds}, \quad \frac{\partial z}{\partial \bar{n}} = \frac{\partial z}{\partial x} \frac{dy}{ds} - \frac{\partial z}{\partial y} \frac{dx}{ds}.$$

Бундан

$$z|_{\Gamma} = u|_{\Gamma} = \varphi(x, y)$$

ни ҳисобға олиб, қыйидагини ҳосил қиласымыз:

$$(Az, u) - (Au, z) = \int_{\bar{A}} \varphi(x, y) \left(\frac{\partial u}{\partial \bar{n}} - \frac{\partial z}{\partial \bar{n}} \right) ds. \quad (7.17)$$

Иккінчи томондан, (7.7) формулага асосан

$$\begin{aligned} (Au, u) &= - \int_{\Gamma} u \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} ds + \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy = \\ &= - \int_{\Gamma} \varphi(x, y) \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} ds + \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy. \end{aligned} \quad (7.18)$$

Энди (7.17), (7.18) ларни (7.16) формулага күйсак, қыйидаги келиб чиқади:

$$I_1(u) = \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 - 2fu \right] dx dy - \int_{\Gamma} \varphi(x, y) \frac{\partial z}{\partial \bar{n}} ds.$$

Бу формуладаги охирги ҳад $u(x, y)$ функцияға боғлиқ әмас. Шунинг учун ҳам (7.1), (7.2) чегаравий масала D_1 жоиз функциялар синфида

$$I_2(u) = \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 - 2fu \right] dx dy \quad (7.19)$$

функционал учун вариацион масала билан тенг кучлидир.

Хусусий ҳолда $f(x, y) \equiv 0$ бўлса, биз

$$\Delta u = 0 \quad (7.20)$$

Лаплас тенгламасига келамиз, у ҳолда (7.1), (7.2) чегаравий масала *Дирихле масаласига айланади*. (7.19) формуладан кўрамизки, Дирихле масаласининг $u(x, y)$ ечими D_1 синфда

$$I_3(u) = \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy \quad (7.21)$$

Дирихле интегралига минимумни таъминлайди.

11.7.2. Дирихле масаласини Ритц методи билан ечиш. (7.20) ва (7.21) Дирихле масаласини G соҳада ечиш учун шундай эркли функциялар системасини (базис функцияларни)

$$\psi_o(x, y), \psi_1(x, y), \dots, \psi_n(x, y) \in C^2(G)$$

тузамизки, улар қўидаги шартларни қаноатлантирунган:

$$\begin{aligned} \psi_o(x, y)|_{\Gamma} &= \varphi(x, y), \\ \psi_i(x, y)|_{\Gamma} &= 0 \quad (i = 1, 2, \dots, n). \end{aligned}$$

У ҳолда ихтиёрий a_1, a_2, \dots, a_n ўзгармас сонлар учун ушбу

$$u_n(x, y) = \psi_o(x, y) + \sum_{i=1}^n a_i \psi_i(x, y) \quad (7.22)$$

чизиқли комбинация жоиз функциялар синfiga киради. Энди (7.22) ифодани (7.21) интегралга қўйиб, қўидагига эга бўламиз:

$$I_3(u_n) = \iint_G \left[\left(\frac{\partial \psi_o}{\partial x} + \sum_{i=1}^n a_i \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial \psi_o}{\partial y} + \sum_{i=1}^n a_i \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \right)^2 \right] dx dy. \quad (7.23)$$

Биз a_1, a_2, \dots, a_n ларни шундай танлаб оламизки, (7.23) интеграл минимумга айлансин. Бунинг учун минимумнинг зарурий шартлари бажарилиши керак:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial a_j} I_3(u_n) = 2 \iint_G \left[\left(\frac{\partial \psi_o}{\partial x} + \sum_{i=1}^n a_i \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \right) \frac{\partial \psi_j}{\partial x} + \right. \\ \left. + \left(\frac{\partial \psi_o}{\partial y} + \sum_{i=1}^n a_i \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \right) \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \right] dx dy = 0, \quad (7.24) \\ (j = 1, 2, \dots, n). \end{aligned}$$

Ушбу

$$A_{ij} = \iint_G \left(\frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} + \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \right) dx dy, \quad A_{ji} = A_{ij} \\ (i = 0, 1, \dots, n, \quad j = 1, 2, \dots, n)$$

белгилашни киритиб, (7.24) системани қыйдаги күринищда ёзиб оламиз:

$$\left. \begin{array}{l} A_{11}a_1 + A_{12}a_2 + \dots + A_{1n}a_n = -A_{01}, \\ A_{21}a_1 + A_{22}a_2 + \dots + A_{2n}a_n = -A_{02}, \\ \dots \\ A_{n1}a_1 + A_{n2}a_2 + \dots + A_{nn}a_n = -A_{0n}. \end{array} \right\} \quad (7.25)$$

Бу чизиқлы алгебраик тенгламалар системасини ечиб, a_1, a_2, \dots, a_n коэффициентларни аниклаймиз. Шу коэффициентлар билан олинган $u_n(x, y)$ функция Дирихле масаласининг тақрибий ечими бўлади. Бу ечимнинг аниқлиги $\psi(x, y)$ базис функцияларнинг танланишига ва уларнинг сонига боғлиқ.

Ритц методининг умумийроқ хусусий ҳосилали тенгламалар учун чегаравий масалаларга қўлланилишини [3, 19, 20, 21, 22, 32] дан қарашиб мумкин.

Мисол. $G = \{0 < x, y < 1\}$ соҳада

$$\Delta u = 0, \quad u|_F = x^3 \quad (7.26)$$

Дирихле масаласи ечилсин.

Ечиш. Бу ерда чегара $x=0, x=1, y=0, y=1$ тўғри чизиқлар бўлганлиги учун базис функцияларни қыйдагича танлаймиз:

$$\begin{aligned} \psi_0(x, y) &= x^3, \\ \psi_1(x, y) &= x(1-x)y(1-y), \\ \psi_2(x, y) &= x^2(1-x)y(1-y), \\ \psi_3(x, y) &= x(1-x)y^2(1-y) \end{aligned}$$

ва чизиқли комбинацияни ушбу

$$u_3(x,y) = x^3 + xy(1-x)(1-y)(a_1 + a_2x + a_3y) \quad (7.27)$$

күринишида оламиз. Равшанки, ихтиёрий a_1, a_2, a_3 учун $u_3(x, y)$ функция (7.29) чегаравий шартларни қаноатлантиради. Ҳисоблашлар күрсатадики, (7.25) чизиқли алгебраик тенгламалар системаси қуидагидан иборат:

$$\left. \begin{array}{l} \frac{1}{45}a_1 + \frac{1}{90}a_2 + \frac{1}{90}a_3 = \frac{1}{12}, \\ \frac{1}{90}a_1 + \frac{4}{525}a_2 + \frac{1}{180}a_3 = \frac{1}{20}, \\ \frac{1}{90}a_1 + \frac{1}{180}a_2 + \frac{4}{525}a_3 = \frac{1}{24}. \end{array} \right\}$$

Бу системанинг ечими $a_1 = \frac{45}{26}$, $a_2 = \frac{105}{26}$, $a_3 = 0$.

Бу қийматларни (7.27) га қўйиб, берилган масаланинг тақрибий ечимини топамиз:

$$u_3(x, y) = x^3 + xy(1-x)(1-y)\left(\frac{45}{26} + \frac{105}{26}x\right).$$

11.8-\$. РИТЦ МЕТОДИННИГ ХАТОЛИГИНИ БАҲОЛАШ ВА УНИНГ ЯҚИНЛАШИШ ТАРТИБИ

Ритц методининг яқинлашишини ва унинг тартибини баҳолаш борасида академик Н.М. Крилов катта изланишлар олиб борган. Биз бу ерда энг содда ҳолни кўрамиз, бошқа ҳоллар [20] да ва унда кўрсатилган адабиётларда келтирилган.

Айтайлик, ушбу ўз-ўзига қўшма

$$-\frac{d}{dx}(pu') + qu = f \quad (8.1)$$

дифференциал тенгламанинг

$$u(0) = u(1) = 0 \quad (8.2)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирадиган ечимини топиш талаб қилинсин. Бу ерда $[0,1]$ оралиқда

$$p(x) \geq p_o, \quad q(x) \geq 0 \quad (8.3)$$

тенгсизликлар ўринли ва $p'(x)$, $q(x)$, $f(x)$ функциялар $[0,1]$ да уз-луксиз деб оламиз.

Энди (8.1), (8.2) чегаравий масалани ечиш учун Ритц методини қўллаймиз. Айтайлик, $\dot{u}_n(x)$ функция

$$u_n(x) = \sum_{k=1}^n a_k \psi_k(x)$$

функциялар орасида

$$I(u) = \int_0^1 [pu'^2 + qu^2 - 2fu] dx$$

функционалга минимумни таъминловчи функция бўлсин. Бу $u_n^*(x)$ функцияни (8.1), (8.2) чегаравий масаланинг $u^*(x)$ аниқ ечимиға n -яқинлашиш деб қарашимиз мумкин.

Энди

$$\varepsilon_n = \max_{0 \leq x \leq 1} |u^*(x) - u_n^*(x)| \quad (8.4)$$

белгилаш киритиб, ε_n нинг нолга интилишини ва нолга интилиш тезлигини аниқлаймиз.

Қаралаётган $[0,1]$ оралиқда квадрати билан интегралланувчи ҳақиқий функциялар фазосини қараймиз. Бу фазода скаляр кўпайтма ва нормани қуйидагича киритамиз:

$$(g, h) = \int_0^1 g(x)h(x)dx, \quad \|g\| = \sqrt{\int_0^1 g^2(x)dx}. \quad (8.5)$$

Буняковский ва Коши тенгсизликларига кўра

$$\left| \int_0^1 g(x)h(x)dx \right| \leq \|g\| \cdot \|h\|, \quad \|g + h\| \leq \|g\| + \|h\|. \quad (8.6)$$

Равшанки,

$$\|g\| \leq \max_{0 \leq x \leq 1} |g(x)|, \quad \|g\| \min_{0 \leq x \leq 1} |h(x)| \leq \|hg\| \leq \|g\| \max_{0 \leq x \leq 1} |h(x)|$$

ва $\|ag\| = |a|\|g\|$ (a — ўзгармас сон).

Бизга $\|u^*\|$, $\|u^*\|$ ва $\|u^*\|$ ларни баҳолашга тўғри келади. Маълумки, функционалнинг биринчи вариацияси

$$\delta I = \int_0^1 [pu^* \eta' + qu^* \eta - f\eta] dx$$

ҳар қандай $\eta(x) \in C^1[0,1]$ функция учун нолга тенг. Шунинг учун ҳам $\eta(x) = u^*(x)$ деб олиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$\int_0^1 \left\{ p(x) \left[u^* \right]^2 + q(x) \left[u^* \right]^2 \right\} dx = \int_0^1 f(x)u^* dx.$$

Бундан

$$\int_0^1 p(x) [u^*']^2 dx \leq \int_0^1 f(x) u^* dx,$$

чунки $q(x) \geq 0$. Буняковский тенгсизлигини қўллаймиз:

$$\int_0^1 p(x) [u^*']^2 dx \leq \|f\| \cdot \|u^*\|.$$

Кейин қуйидагиларга эга бўламиз:

$$\int_0^1 [u^*']^2 dx \leq \frac{1}{p_o} \|f\| \cdot \|u^*\|$$

ёки

$$\|u^*\|^2 \leq \frac{1}{p_o} \|f\| \cdot \|u^*\|. \quad (8.7)$$

Охирги тенгсизликнинг ўнг томонида номаълум $\|u^*\|$ миқдор қатнашади, бундан ушбу

$$\|g\| \leq \frac{1}{\pi} \|g'\| \quad (8.8)$$

Стеклов тенгсизлиги ёрдамида қутуламиз. Бу тенгсизлик $[0, 1]$ да узлуксиз, $g'(x)$ ҳосилага эга (чекли миқдордаги нуқталардан истисно равишда) ва квадрати билан интегралланувчи функция учун ўринлидир. Шу билан бирга

$$1) g(0) = g(1) = 0 \quad \text{ёки} \quad 2) \int_0^1 g(x) dx = 0$$

шартларнинг бирортаси бажарилиши керак. Юқоридаги шартлар бажарилганда $g(x)$ функция ва унинг ҳосиласи учун қуйидаги қаторларни ёза оламиз:

$$g(x) = \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin k\pi x, \quad g'(x) = \sum_{k=1}^{\infty} k\pi b_k \cos k\pi x.$$

Бу қаторларга Парсевал-Стеклов тенглигини қўллаймиз, натижада

$$\|g\|^2 = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} b_k^2, \quad \|g'\|^2 = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} (k\pi b_k)^2$$

келиб чиқади. Булардан (8.8) тенгсизлик осонлик билан ҳосил бўлади. Қаралаётган $u^*(x)$ функция $g(x)$ функцияга қўйилган шартларни қаноатлантиради, шунинг учун (8.8) тенгсизликка кўра

$$\|u^*\|^2 \leq \frac{1}{\pi} \|u^*\|.$$

Буни (8.7) тенгсизликка қўйсак,

$$\|u^*\| \leq \frac{1}{\pi p_o} \|f\| \quad (8.9)$$

келиб чиқади.

Энди $\max_{0 \leq x \leq 1} |u^*(x)|$ ни баҳолаймиз. Агар $0 \leq x \leq \frac{1}{2}$ бўлса, у ҳолда

$$|u^*(x)| = \left| \int_0^x u^*(t) dt \right| \leq \left(\int_0^{\frac{1}{2}} 1^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_0^1 (u^*(t))^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \leq \frac{1}{\sqrt{2}} \|u^*\|$$

ва агар $\frac{1}{2} \leq x \leq 1$ бўлса, у ҳолда

$$|u^*(x)| = \left| \int_x^1 u^*(t) dt \right| \leq \left(\int_{\frac{1}{2}}^1 1^2 dx \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{\frac{1}{2}}^1 (u^*(t))^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \leq \frac{1}{\sqrt{2}} \|u^*\|.$$

Демак,

$$\max_{0 \leq x \leq 1} |u^*(x)| \leq \frac{1}{\sqrt{2}} \|u^*\| \leq \frac{1}{\sqrt{2} p_o \pi} \|f\|. \quad (8.10)$$

Энди $\|u^*\|$ ни баҳолаймиз, бунинг учун берилган (8.1) тенгламадан фойдаланамиш:

$$-p(x)u^{''} - p'(x)u^* + q(x)u^* = f(x).$$

Бунда Коши тенгсизлигига кўра

$$\|pu^*\| \leq \|p'u^*\| + \|qu^*\| + \|f\| \quad (8.11)$$

келиб чиқади. Қуйидаги белгилашларни киритамиш:

$$\|p'\| = \max_{0 \leq x \leq 1} |p'(x)|, \quad \|q\| = \rho \leq \max_{0 \leq x \leq 1} q(x). \quad (8.12)$$

Юқоридаги (8.9), (8.12) тенгсизликлардан

$$\|pu^*\| \leq \frac{\mu}{p_o \pi} \|f\| + \frac{\rho}{p_o \pi^2} \|f\| + \|f\| = \tau \|f\| \quad (8.13)$$

ҳосил бўлади, бунда

$$\tau = \frac{\mu}{p_o \pi} + \frac{\rho}{p_o \pi^2} + 1.$$

Энди ушбу масалага Ритц методини қўллаймиз, бу методда базис функциялар сифатида ортонормалланган

$$\psi_k(x) = \sqrt{2} \sin k \pi x \quad (k = 1, 2, \dots) \quad (8.14)$$

функцияларни оламиш.

Аниқ ечим $u^*(x)$ учун қурилган Фурье тригонометрик қаторининг n -қисмий йиғиндисини $Y_n(x)$ орқали белгилаймиз:

$$Y_n(x) = \sum_{k=1}^n b_k \sin k\pi x.$$

Ушбу

$$u^*(x) - Y_n(x) = \sum_{k=n+1}^{\infty} b_k \sin k\pi x$$

айирмани олиб, $\|u^* - Y_n\|$, $\|u^{*' -} Y_n'\|$, $\|u^{'' -} Y_n''\|$ ларнинг орасидаги муносабатларни ўрнатамиз. Бунинг учун Парсевал-Стеклов тенглигиги қўллаймиз:

$$\|u^* - Y_n\|^2 = \frac{1}{2} \sum_{k=n+1}^{\infty} b_k^2,$$

$$\|u^{*' -} Y_n'\|^2 = \frac{\pi^2}{2} \sum_{k=n+1}^{\infty} k^2 b_k^2 = \frac{\pi^2(n+1)^2}{2} \sum_{k=n+1}^{\infty} \left(\frac{k}{n+1}\right)^2 b_k^2,$$

$$\|u^{'' -} Y_n''\|^2 = \frac{\pi^4}{2} \sum_{k=n+1}^{\infty} k^4 b_k^2 = \frac{\pi^4(n+1)^4}{2} \sum_{k=n+1}^{\infty} \left(\frac{k}{n+1}\right)^4 b_k^2.$$

Бу тенгликлардан қўйидаги муносабатлар келиб чиқади:

$$\|u^* - Y_n\| \leq \frac{1}{\pi(n+1)} \|u^{*' -} Y_n'\| \leq \frac{1}{\pi^2(n+1)^2} \|u^{'' -} Y_n''\|.$$

Қаралаётган $I(u)$ функционалнинг ва $u_n^*(x)$, $Y_n(x)$ функцияларнинг таърифига кўра

$$I(u_n^*) - I(u^*) \leq I(Y_n) - I(u^*).$$

Бу тенгсизликни ҳамда (6.9) формулани ҳисобга олиб, қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} & \int_0^1 \left[p(u_n^{*' -} - u^{*' -})^2 + q(u_n^{'' -} - u^{'' -})^2 \right] dx \leq \\ & \leq \int_0^1 \left[p(Y_n' - u^{*' -})^2 + q(Y_n'' - u^{'' -})^2 \right] dx. \end{aligned} \quad (8.15)$$

Ушбу

$$\lambda = \|p\| \leq \max_{0 \leq x \leq 1} p(x) \quad (8.16)$$

белгилашни киритиб ва (8.10), (8.13) тенгсизликлардан фойдаланиб, қўйидагини ҳосил қиласмиш:

$$\begin{aligned} & \int_0^1 [p(Y'_n - u^{**})^2 + q(Y_n - u^*)^2] dx \leq \\ & \leq \lambda \|Y'_n - u^{**}\|^2 + \rho \|Y_n - u^*\|^2 \leq \left(\lambda + \frac{\rho}{\pi} \right) \|Y'_n - u^{**}\|^2 \end{aligned} \quad (8.17)$$

ва

$$\begin{aligned} \|Y'_n - u^{**}\|^2 & \leq \frac{1}{\pi^2 (n+1)^2} \|Y''_n - u^{**}\|^2 \leq \frac{1}{\pi^2 (n+1)^2} \|u^{**}\|^2 \leq \\ & \leq \frac{\tau^2}{p_o^2 \pi^2 (n+1)^2} \|f\|^2. \end{aligned} \quad (8.18)$$

Энди (8.15), (8.18) тенгликлардан фойдаланиб, қүйидагини келтириб чиқарамиз:

$$\|u_n^{**} - u^{**}\|^2 \leq \frac{1}{p_o^3} \left(\lambda + \frac{\rho}{\pi} \right) \frac{\tau^2}{\pi^2 (n+1)^2} \|f\|^2.$$

Кейин (8.10) тенгсизликни $u_n^{**}(x) - u^{**}(x)$ функцияга қўллаб, охирги натижага келамиз:

$$\varepsilon_n = \max_{0 \leq x \leq 1} |u_n^{**}(x) - u^{**}(x)| \leq \frac{1}{\sqrt{2}} \|u_n^{**} - u^{**}\| \leq \frac{L}{n+1},$$

бунда

$$L = \frac{\tau}{p_o \pi} \left[\frac{1}{2 p_o} \left(\lambda + \frac{\rho}{\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \right] \|f\|.$$

Мураккаб ҳисоблашлар кўрсатадики, $n \rightarrow \infty$ да $\varepsilon_n = \frac{L_1}{n^{\frac{3}{2}}}$ баҳони олиш мумкин, бунда L_1 — маълум сон.

Ритц методининг турғунлик масаласи академик В.Қ. Қобуловнинг ишларида қараб чиқилган [22].

11.9-§. ГАЛЁРКИН МЕТОДИ

11.9.1. Галёркин методининг ғояси. Ритц методининг асосий камчилиги шундаки, у фақат оператори симметрик ва мусбат бўлган тенгламаларга қўлланилади. Академик Б.Г. Галёркин 1915 йилда шундай метод таклиф қилдики, у Ритц методига нисбатан умумийдир. Бу метод ҳеч қандай вариацион масала билан боғлиқ эмас, шунинг учун ҳам у батамом универсал метод ҳисобланади. Бу методни эллиптик, параболик ва гиперболик тенгламаларга, ҳатто улар вариацион масала билан боғлиқ бўлмаса ҳам, катта муваффақият билан

қўллаш мумкин. Агар тенгламанинг оператори симметрик ва мусбат бўлса, Галёркин методи осонроқ йўл билан Ритц методи берадиган тақрибий ечимни беради. Тақрибий ечимнинг коэффициентларини аниқлайдиган чизиқли алгебраик тенгламалар системаси бир хил бўлади. Галёркин методининг яқинлашишини академик М. В. Келдиш кўрсатган.

Энди Галёркин методининг асосий фояси билан танишамиз. Фараз қиласлилик,

$$Au = f(x, y) \quad (9.1)$$

тенглама берилган бўлиб, A — қандайдир икки ўзгарувчили дифференциал оператор бўлсин ва (9.1) тенгламанинг ечими бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантирусин. Бу масаланинг ечимини қуидаги кўринишда излаймиз:

$$u_n(x, y) = \sum_{k=1}^n a_k \psi_k(x, y), \quad (9.2)$$

бу ерда $\psi_1(x, y), \psi_2(x, y), \dots, \psi_n(x, y)$ функциялар берилган G соҳада тўлиқ бўлган чизиқли эркли $\{\psi_k(x)\}_{k=1}^\infty$ системанинг аввалги n таси бўлиб, бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантиради. Тақрибий ечим $u_n(x, y)$ аниқ ечимга айланиши учун $\varepsilon_n(x, y) = A\{u_n(x, y)\} - f(x, y)$ ифода айнан нолга айланиши керак. Агар $\varepsilon_n(x, y)$ узлуксиз бўлса, бу талаб $\varepsilon_n(x, y)$ функция $\{\psi_k(x, y)\}_{k=1}^\infty$ системанинг барча функцияларига ортогонал бўлиши билан тенг қучлидир. Аммо бизда фақат n та a_1, a_2, \dots, a_n ўзгармаслар бўлганлиги сабабли ортогоналлик шартининг фақат n тасини қаноатлантира оламиз. Бу шартлар қуидаги тенгламалар системасига олиб келади:

$$\iint_G \{A[u_n(x, y)] - f(x, y)\} \psi_j(x, y) dx dy = 0$$

ёки

$$\begin{aligned} \iint_G A[u_n(x, y) \psi_j(x, y)] dx dy &= \iint_G f(x, y) \psi_j(x, y) dx dy \quad (9.3) \\ (j = 1, 2, \dots, n). \end{aligned}$$

Ушбу система a_i коэффициентларни топишга хизмат қиласли. Агар A оператор чизиқли бўлса, у ҳолда бу система a_1, a_2, \dots, a_n ларга нисбатан чизиқли алгебраик тенгламалар системасидан иборат бўлади. Бу системадан a_j ларни топиб (9.2) га қўйсак, керакли тақрибий ечимни ҳосил қиласли.

$$u'' + u = -x, \quad u(0) = 0, \quad u(1) = 0 \quad (9.4)$$

чегаравий масаланинг ечими топилсин.

(Осонлик билан кўриш мумкинки, аниқ ечим $u(x) = \frac{\sin x}{\sin 1} - x$).

Ечиш. (9.4) чегаравий масалага Ритц методини қўллаб бўлмайди, чунки бунда u олдиаги коэффициент $q(x) = 1 > 0$. Бу мисолда (9.2) тақрибий ечимини

$$u_n(x) = x(1-x)(a_1 + a_2x + \dots + a_nx^{n-1}) \quad (9.5)$$

кўринишида қидирсак, у ҳолда $u_n(x)$ чегаравий шартларни қаноатлантиради.

Биз бу ерда, аввало, $n = 2$ деб оламиз, у ҳолда $\psi_1(x) = x(1-x)$, $\psi_2(x) = x^2(1-x)$ бўлиб,

$$u_2(x) = x(1-x)(a_1 + a_2x)$$

бўлади. $u_2(x)$ ни (9.3) га қўямиз, натижада

$$\int_0^1 A(u_2)\psi_1 dx = - \int_0^1 x\psi_1(x)dx,$$

$$\int_0^1 A(u_2)\psi_2 dx = - \int_0^1 x\psi_2(x)dx$$

ёки

$$\left. \begin{aligned} & \int_0^1 [-2a_1 + a_2(2-6x) + x(1-x)(a_1 + a_2x)] x(1-x) dx = \\ &= - \int_0^1 x^2(1-x) dx, \\ & \int_0^1 [-2a_1 + a_2(2-6x) + x(1-x)(a_1 + a_2x)] x^2(1-x) dx = \\ &= - \int_0^1 x^3(1-x) dx \end{aligned} \right\}$$

тenglamalalar системасини ҳосил қиласиз. Интегралларни ҳисобласак,

$$\left. \begin{aligned} & \frac{3}{10}a_1 + \frac{3}{20}a_2 = \frac{1}{12}, \\ & \frac{3}{20}a_1 + \frac{3}{105}a_2 = \frac{1}{20} \end{aligned} \right\}$$

келиб чиқади. Бундан $a_1 = \frac{71}{369}$, $a_2 = \frac{7}{41}$ ва

$$u_2(x) = x(1-x)\left(\frac{71}{369} + \frac{7}{41}x\right)$$

га эга бўламиз.

Энди $n = 3$ бўлсин, у ҳолда $\psi_1(x) = x(1-x)$, $\psi_2(x) = x^2(1-x)$, $\psi_3(x) = x^3(1-x)$ ва

$$u_3(x) = x(1-x)(a_1 + a_2x + a_3x^2)$$

деб оламиз. Бу ерда $u_3(x)$ ни $u_3(x) = u_1(x) + a_3\psi_3(x)$ кўринишида ёзиб олсак, у ҳолда (9.3) система қўйидагича ёзилади:

$$\int_0^1 [A(u_2) + a_3 A(\psi_3)] \psi_1 dx = - \int_0^1 x \psi_1 dx,$$

$$\int_0^1 [A(u_2) + a_3 A(\psi_3)] \psi_2 dx = - \int_0^1 x \psi_2 dx,$$

$$\int_0^1 [A(u_2) + a_3 A(\psi_3)] \psi_3 dx = - \int_0^1 x \psi_3 dx.$$

Биз бу ерда $n = 2$ бўлган ҳолда ҳисобланган

$$\int_0^1 A(u_2) \psi_1 dx, \quad \int_0^1 A(u_2) \psi_2 dx, \quad \int_0^1 x \psi_1(x) dx, \quad \int_0^1 x \psi_2 dx$$

лардан фойдаланишимиз мумкин. У ҳолда a_1 , a_2 , a_3 ни аниқлаш учун қўйидаги тентгламалар системасига эга бўламиз:

$$\left. \begin{aligned} \frac{3}{10} a_1 + \frac{3}{20} a_2 + \frac{19}{210} a_3 &= \frac{1}{12}, \\ \frac{3}{20} a_1 + \frac{13}{105} a_2 + \frac{79}{840} a_3 &= \frac{1}{20}, \\ \frac{19}{210} a_1 + \frac{79}{840} a_2 + \frac{103}{1260} a_3 &= \frac{1}{30}. \end{aligned} \right\}$$

Бу системанинг ечими

$$a_1 = 0,381910; \quad a_2 = -0,194144; \quad a_3 = -0,023412.$$

Шундай қилиб,

$$u_3(x) = x(1-x)(0,381910 - 0,194144x - 0,023412x^2).$$

11.9.2. Галёркин методи ёрдамида хос сон ва хос функцияларни топиш. Қуйидаги

$$Lu \equiv \frac{d}{dx} (p(x)u') - q(x)u + \lambda u = 0 \quad (9.6)$$

дифференциал тенглама учун энг содда

$$u(a) = u(b) = 0 \quad (9.7)$$

бир жинсли чегаравий шартларда хос сонлар ва хос функцияларни топиш масаласини күриб чиқамиз.

Бу масаланинг ечимини топиш учун $[a, b]$ оралиқда түлиқ, икки марта дифференциалланувчи ва (9.7) чегаравий шартларни қаноатлантирадиган $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$ базис функцияларни танлаб, хос функцияниянг тақрибий ечимини қуйидаги

$$u_n(x) = \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x) \quad (9.8)$$

күринишда излаймиз, бу ерда a_i — номаълум ўзгармаслар. Кейин бу функциядан (9.6) тенгликнинг тұла қаноатлантирилишини талаб қылмасдан, бу тенгликнинг чап томони $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$ базис функцияларга ортогонал бўлишини талаб қиламиз. Бу бизни қуйидаги тенгламалар системасига олиб келади:

$$\int_a^b Lu \varphi_j dx \equiv \int_a^b \left[\frac{d}{dx} (pu') - qu + \lambda u \right] \varphi_j dx = 0, \quad (j = 1, 2, \dots, n). \quad (9.9)$$

Охирги системани қуйидагича ёзиш мумкин:

$$\sum_{i=1}^n (\alpha_{ij} + \lambda \beta_{ij}) a_i = 0 \quad (j = 1, 2, \dots, n), \quad (9.10)$$

бу ерда

$$\alpha_{ij} = \int_a^b \left[\frac{d}{dx} (p\varphi_i') - q\varphi_i \right] \varphi_j dx, \quad \beta_{ij} = \int_a^b \varphi_i \varphi_j dx. \quad (9.11)$$

Хосил қилганимиз n та номаълумли n та бир жинсли тенгламалар системасидир. Бу система нолдан фарқли ечимга эга бўлиши учун унинг детерминанти нолга тенг бўлиши керак:

$$\begin{vmatrix} \alpha_{11} + \lambda\beta_{11} & \alpha_{21} + \lambda\beta_{21} \dots \alpha_{n1} + \lambda\beta_{n1} \\ \alpha_{12} + \lambda\beta_{12} & \alpha_{22} + \lambda\beta_{22} \dots \alpha_{n2} + \lambda\beta_{n2} \\ \dots & \dots \\ \alpha_{1n} + \lambda\beta_{1n} & \alpha_{2n} + \lambda\beta_{2n} \dots \alpha_{nn} + \lambda\beta_{nn} \end{vmatrix} = 0. \quad (9.12)$$

Бу тенглама λ га нисбатан n -тартибли тенглама бўлиб, n та $\lambda_1^{(n)}, \lambda_2^{(n)}, \dots, \lambda_n^{(n)}$ илдизларга эга. Ҳар бир $\lambda = \lambda_k^{(n)}$ учун (9.10) тенгламалар системаси нолдан фарқли $a_1^{(k)}, a_2^{(k)}, \dots, a_n^{(k)}$ ечимга эга бўлиб, $\lambda_k^{(n)}$ га мос келадиган хос функцияни қўйидагича ёзишимиз мумкин:

$$u_n^{(k)}(x) = \sum_{i=1}^n a_i^{(k)} \varphi_i(x).$$

Маълумки, бу функциялар ўзгармас сон кўпайтувчи аниқлигида топилади.

Биз биламизки, (9.6) тенгламанинг хос сонларини топиш учун λ нинг шундай қийматларини топиш керакки, (9.6), (9.8) чегаравий масаланинг нолдан фарқли ечими мавжуд бўлсин. (9.10) система (9.6) тенгламага яқинлашиш сифатида ҳосил бўлганлиги туфайли топилган $\lambda_1^{(n)}, \lambda_2^{(n)}, \dots$ қийматлар мос равишда $\lambda_1, \lambda_2, \dots$ (9.6) тенглама хос қийматларининг яқинлашиши бўлиб, $u_n^{(1)}(x), u_n^{(2)}(x), \dots$ функциялар мос равишдаги хос функцияларнинг яқинлашиши бўлади.

Мисол. Ушбу

$$u'' + \lambda u = 0, \quad u(-1) = u(1) = 0$$

чегаравий масаланинг жуфт хос функцияларига мос келадиган аввалги иккита хос сонлари топилсин.

Осонлик билан кўриш мумкинки, бу масаланинг аниқ ечими қўйидагилардан иборат:

$$u_1(x) = \cos \frac{\pi x}{2}, \quad \lambda_1 = \frac{\pi^2}{4}, \quad u_2(x) = \cos \frac{3\pi x}{2}, \quad \lambda_2 = \frac{9\pi^2}{4}.$$

Ечиш. Базис функциялар сифатида

$$\varphi_1 = 1 - x^2, \quad \varphi_2 = x^2 (1 - x^2), \dots, \quad \varphi_n = x^{2n-2} (1 - x^2)$$

ларни оламиз, у ҳолда чегаравий шартларни қаноатлантирадиган тақрибий ечимнинг умумий қўриниши қўйидагича бўлади:

$$u_n(x) = (1 - x^2) \left(a_1 + a_2 x^2 + \dots + a_n x^{2n-2} \right).$$

Биз аввал $n = 2$ деб оламиз, у ҳолда

$$u_2(x) = (1 - x^2)(a_1 + a_2 x^2),$$

$$u'_2(x) = 2(a_2 - a_1)x - 4a_2 x^3,$$

$$u''_2(x) = 2(a_2 - a_1) - 12a_2 x^2$$

бўлиб, (9.10) тенгламалар системаси қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\int_{-1}^1 [2(a_2 - a_1) - 12a_2 x^2 + \lambda(1 - x^2)(a_1 + a_2 x^2)](1 - x^2) dx = 0,$$

$$\int_{-1}^1 [2(a_2 - a_1) - 12a_2 x^2 + \lambda(1 - x^2)(a_1 + a_2 x^2)] x^2 (1 - x^2) dx = 0.$$

Бундаги интегралларни ҳисоблаб соддалаштирусак, натижада

$$\begin{cases} (35 - 14\lambda)a_1 + (7 - 2\lambda)a_2 = 0, \\ (21 - 6\lambda)a_1 + (33 - 2\lambda)a_2 = 0 \end{cases} \quad (9.13)$$

системага эга бўламиз. Бу системанинг детерминантини нолга тенглаштирусак, λ ни аниқлаш учун

$$\lambda^2 - 28\lambda + 63 = 0$$

характеристик тенглама ҳосил бўлади, унинг илдизлари $\lambda_1^{(2)} = 2,467438$, $\lambda_2^{(2)} = 25,532562$ лардан иборат.

Ҳос сонларнинг аниқ ифодасидан қўйидагиларни ҳосил қиласиз:

$$\lambda_1 = 2,4674011, \quad \lambda_2 = 22,206609.$$

Бундан кўрамизки, биринчи ҳос соннинг абсолют хатоси $3,7 \cdot 10^{-5}$ бўлиб, иккинчисининг нисбий хатоси 15% дан иборат. Энди $\lambda_1^{(2)}$ нинг қийматини (9.12) системага қўйиб, $a_1 = a$, $a_2 = -0,2207498a$ га эга бўламиз, бундаги ўзгармас сонни эса

$$\int_{-1}^1 [u_2^{(2)}(x)]^2 dx = 1$$

нормаллаштириш шартидан топамиз, чунки бу шартни $u(x) = \cos \frac{\pi x}{2}$ аниқ ечим қаноатлантиради. Бундан $a = 0,9990673$ ва

$$u_1^{(1)}(x) = 0,9990673(1 - x^2)(1 - 0,2207498x^2)$$

ни ҳосил қиласиз.

Энди $n = 3$ деб олиб, учинчи яқинлашишни

$$u_3(x) = (1 - x^2)(a_1 + a_2 x^2 + a_3 x^4)$$

күринишида излаймиз. Юқоридаги амалларни бажариб, λ ни аниқлаш учун ушбу

$$4\lambda^3 - 450\lambda^2 + 8910\lambda - 19305 = 0$$

характеристик тенгламани ҳосил қиласыз, бунинг ечимлари

$$\lambda_1^{(3)} = 2,467401108, \quad \lambda_2^{(3)} = 22,293406 \dots$$

$$\lambda_3^{(3)} = 87,739193 \dots$$

лардан иборат. Булардан ва хос сонларнинг аниқ қийматларидан күрамизки, биринчи хос соннинг қиймати $4 \cdot 10^{-6}$ аниқликда топилди, иккинчи хос соннинг аниқлиги эса 0,9 %.

Энди $\lambda_1^{(3)}$ нинг қийматини (9.13) системага қўйиб, a_1, a_2, a_3 ларни аниқлаймиз, улар a ўзгармас кўпайтувчи аниқлигига топилади, a ни $u_1^{(3)}(x)$ нинг нормаллашганлигидан топсак, $a = 0,9999729 \approx 1$ бўлади.

Натижада биринчи хос функция қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$u_1^{(3)}(x) = (1 - x^2)(1 - 0,233430x^2 + 0,018962x^4).$$

Юқоридагига ўхшаш бошқа масалалар учун хос сон ва хос функцияларни Галёркин методи билан топиш мумкин. Масалан,

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \lambda u = 0 \quad (9.14)$$

тенглама ва

$$u|_{\Gamma} = 0 \quad (9.15)$$

чегаравий шарт учун хос сон ва хос функцияларни аниқлайдиган система

$$\iint_G \left[\frac{\partial^2 u_n}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u_n}{\partial y^2} + \lambda u_n \right] \varphi_j dx dy = 0, \quad j = 1, 2, \dots, n \quad (9.16)$$

бўлиб, бу ерда

$$u_n(x, y) = \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x, y)$$

ва $\{\varphi_i\}$ иккинчи тартибли хусусий ҳосилаларга эга бўлган, (9.14), (9.15) чегаравий масалани қаноатлантирадиган функцияларнинг тўлиқ системаси. Хос сонларнинг тақрибий қийматини топиш учун (9.16) системанинг детерминантини нолга тенглаштириш керак.

11.10-§. ЭНГ КИЧИК КВАДРАТЛАР МЕТОДИ

11.10.1. Энг кичик квадратлар методининг ғояси. Фараз қилайлик, H — ҳақиқий Гильберт фазоси ва A — чизиқли оператор бўлиб, қийматлари H да ётсин ҳамда унинг $D(A)$ аниқланиш соҳаси H нинг ҳамма жойида зич бўлсин.

Ушбу

$$Au = f \quad (10.1)$$

оператор тенгламани қараймиз, бунда $u \in D(A)$ изланадиган элемент бўлиб, f эса H нинг бирор элементидир. Фараз қилайлик, бу тенглама ягона ечимга эга бўлсин.

Биз (10.1) тенгламага қуйидаги

$$I(u) = \|Au - f\|^2 \quad (10.2)$$

функционални мос кўянимиз ва (10.1) тенгламанинг ечимини излаш масаласини $D(A)$ да бу функционалга минимумни таъминлайдиган элементни топиш масаласи билан алмаштирамиз. Равшанки,

$$\min_{u \in D(A)} I(u) = I(u^*) = 0,$$

бу ерда u^* элемент (10.1) тенгламанинг ечими. Мазкур методнинг энг кичик квадратлар методи дейилишининг сабаби (10.1) тенгламанинг ечимини топиш (10.2) функционални минимумлаштиришга асосланганлигидадир.

Энди $I(u)$ функционалнинг минимумини қуйидагича қидирамиз: чизиқли эркли $\{\varphi_i\}$, $\varphi_i \in D(A)$ элементлар кетма-кетлигини танлаймиз ва (10.1) тенгламанинг ечимига n -яқинлашишни

$$u_n = \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i \quad (10.3)$$

кўринишда излаймиз, бу ерда a_i — номаълум сонлар. Улар шундай танланадики, $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$ элементлар устида тортилган $D_n(A) \subset D(A)$ фазо остида $I(u_n) = \|Au_n - f\|^2$ функционал минимумга эришсин. Бу талаб a_1, a_2, \dots, a_n ларни аниқлаш учун қуйидаги

$$\frac{\partial I(u_n)}{\partial a_i} = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (10.4)$$

чизиқли алгебраик тенгламалар системасига олиб келади. Агар $a_1^*, a_2^*, \dots, a_n^*$ лар (10.4) системанинг ечими бўлса, у ҳолда u_n ушбу

$$u_n = \sum_{i=1}^n a_i^\star \varphi_i$$

формула ёрдамида топилади.

11.10.2. Чизиқли чегаравий масалага энг кичик квадратлар методини құллаш. Биз ушбу

$$L(u) \equiv u'' + p(x)u' + q(x)u = f(x) \quad (10.5)$$

иккинчи тартибли дифференциал тенгламани

$$\Gamma_1(u) \equiv \alpha_0 u(a) + \alpha_1 u'(a) = A, \quad \Gamma_2(u) \equiv \beta_0 u(b) + \beta_1 u'(b) = \hat{A} \quad (10.6)$$

чегаравий шартларда энг кичик квадратлар методи ёрдамида ечиш масаласига муфассал түхталиб үтәмиз. Бунда (10.5), (10.6) масала ягона ечимга ва бу ечим $[a, b]$ да икки марта узлуксиз ҳосилага эга деб ҳисоблаймиз. Қуйидаги шартларни қаноатлантирадиган $\varphi_i(x)$ ($i = 0, 1, 2, \dots$) функциялар системасини қараймиз:

- 1) $\varphi_i(x)$ функциялар $[a, b]$ да икки марта узлуксиз ҳосилага эга;
- 2) ҳар қандай n учун $\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар $[a, b]$ да чизиқли әркли;
- 3) $\varphi_0(x)$ функция (10.6) чегаравий шартларни, қолган $\varphi_i(x)$ функциялар эса бир жинсли чегаравий шартларни қаноатлантиради:

$$\Gamma_1(\varphi_i) = 0, \quad \Gamma_2(\varphi_i) = 0, \quad i = 1, 2, \dots;$$

4) $\varphi_i(x)$ функциялар (10.6) чегаравий шартларни қаноатлантирадиган $C^2[a, b]$ синфда түлиқ системани ташкил этади.

Әслатма. $C^2[a, b]$ га тегишли бүлган ва (10.6) чегаравий шартларни қаноатлантирадиган $u(x)$ функциялар синфини F орқали белгилаймиз; $\{\varphi_i(x)\}$ функциялар системаси F синфида түлиқ дейилади, агар ихтиёрий $\varepsilon > 0$ сон ва ихтиёрий $u(x) \in F$ функция учун шундай n ва шундай a_0, a_1, \dots, a_n ўзгармаслар топилсаки.

$$|u^{(j)}(x) - u_n^{(j)}(x)| < \varepsilon, \quad j = 0, 1, 2, \quad a \leq x \leq b$$

тентсизлик ўринли бўлса. Бу ерда

$$u_n(x) = \varphi_0(x) + \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i(x). \quad (10.7)$$

Бу таъриф шуни билдирадики, ҳар қандай жоиз $u(x) \in F$ функция учун шундай $u_n(x)$ функция топилади, етарлича аниқликда $[a, b]$

да $u(x)$ ни унинг $u'(x)$ ва $u''(x)$ ҳосилалари билан биргалиқда яқинлаштиради.

Энди (10.5), (10.6) чегаравий масаланинг ечимини (10.7) кўришида излаймиз, $u_n(x)$ функция a_i ларнинг ихтиёрий қийматида (10.6) шартларни қаноатлантиради. a_i ларни шундай танлаймизки, $u_n(x)$ имкони борича (10.5) тенгламани яхшироқ яқинлаштиурсин. Биз $u_n(x)$ ни (10.5) тенгламага қўйиб,

$$L(u_n) - f(x) = \rho_n(x)$$

га эга бўламиз. Деярли ҳар доим $\rho_n(x) \equiv 0$. Биз шундай иш қилишимиз керакки, $|\rho_n(x)|$ имкони борича кичик бўлсин. Шу мақсадда

$$\varepsilon_n^2 = \int_a^b \rho_n^2(x) dx$$

миқдорни қараймиз ва $a_1, a_2 \dots, a_n$ номаълум сонларни шундай танлаймизки, ε_n^2 энг кичик қийматга эга бўлсин.

Агар $p(x), q(x) \in L_2[a, b]$ функцияларнинг (p, q) скаляр кўпайтмасини, одатдагидек,

$$(p, q) = \int_a^b p(x)q(x) dx$$

каби аниқласак, у ҳолда $\varepsilon_n^2 = I(u_n)$ бўлиб, бу ерда

$$I(u) = \|L(u) - f\|^2 = (L(u) - f, L(u) - f).$$

Равшанки,

$$L(u_n) = L(\varphi_0) + \sum_{i=1}^n a_i L(\varphi_i),$$

$$\varepsilon_n^2 = \int_a^b \left[\sum_{i=1}^n a_i L(\varphi_i) - \tilde{f} \right]^2 dx,$$

бунда

$$\tilde{f} = f - L(\varphi_0).$$

Изланаётган $a_1, a_2 \dots, a_n$ параметрларни топиш учун қуйидаги системани ҳосил қиласиз:

$$\frac{1}{2} \frac{\hat{\varepsilon}_n^2}{\hat{c} a_j} = \int_a^b \left[\sum_{i=1}^n a_i L(\varphi_i) - \tilde{f} \right] L(\varphi_j) dx = 0, \quad j = 1, 2, \dots, n$$

еки ушбу

$$\alpha_{ij} = \alpha_{ji} = \int_a^b L(\varphi_i) L(\varphi_j) dx,$$

$$\beta_j = \int_a^b \tilde{f}(x) L(\varphi_j) dx$$

белгиларни киритиб, юқоридаги системани

$$\sum_{i=1}^n \alpha_{ij} a_i = \beta_j, \quad j = 1, 2, \dots, n \quad (10.8)$$

күринишда ёзіб оламиз.

Шуны таъкидлаш керакки, (10.8) системанинг матрикаси симметрик бўлиб, унинг детерминанти $L(\varphi_1), L(\varphi_2), \dots, L(\varphi_n)$ лар учун Грам детерминантидир. Фараз қиласайлик, (10.8) система ягона ечимга эга бўлиб, $a^*_1, a^*_2, \dots, a^*_n$ унинг ечими бўлсин. У ҳолда $u(x)$ га яқинлашиш сифатида

$$u_n(x) = \sum_{i=1}^n a^*_i \varphi_i(x)$$

олинади.

Энди (10.8) системанинг қачон ягона ечимга эга бўлиши масаласини кўриб чиқамиз. Системанинг ягона ечимга эга бўлиши фақат $\{\varphi_i(x)\}$ системанинг танланишига боғлиқ бўлмасдан, балки (10.5), (10.6) чегаравий масаланинг табиатига ҳам боғлиқ. Хусусий ҳолда

$$L(u) = 0, \quad \Gamma_1(u) = 0, \quad \Gamma_2(u) = 0 \quad (10.9)$$

бир жинсли масала фақат нулли ечимга эга бўлишига ҳам боғлиқдир. Ёзувни қисқартириш мақсадида $\alpha_0 = \beta_0 = 1, \alpha_1 = \beta_1 = 0$, ҳолни қараймиз. (10.8) системанинг матрикаси $\alpha = \{\alpha_{ij}\}_1^n$ бўлиб, унинг детерминанти $\Delta = \det \alpha$ бўлсин.

1-төрима. Агар (10.9) чегаравий масала фақат $u(x) \equiv 0$ тривиал ечимга эга бўлса, у ҳолда $\Delta \neq 0$ ва (10.8) система ягона ечимга эга бўлади.

Исботи. Ушбу

$$\sum_{i=1}^n \alpha_{ij} b_i = 0, \quad j = 1, 2, \dots, n$$

бир жинсли тенгламалар системасини қараймиз. Бу система фақат $b_j = 0$ тривиал ечимга эга эканлигини кўрсатамиз. Бунинг учун

j тенгламани b_j га күпайтириб, натижасини j бүйича 1 дан n гача қўшиб чиқамиз:

$$\sum_{j=1}^n b_j \sum_{i=1}^n \alpha_{ij} b_i = \int_a^b \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n b_i L(\varphi_i) b_j L(\varphi_j) dx = 0. \quad (10.10)$$

Агар

$$u_n(x) = \sum_{i=1}^n b_i \varphi_i(x)$$

белгилашни киритсак, у ҳолда (10.10) муносабатни

$$\int_a^b L^2(u_n) dx = 0$$

кўринишда ёзиш мумкин. Бундан эса $L(u_n) \equiv 0$ келиб чиқади. Энди $\varphi_i(x)$ базис функциялар $\varphi_i(a) = \varphi_i(b) = 0$ ($i = 1, 2, \dots, n$) шартларни қаноатлантиришини эсласак, $u_n(a) = u_n(b) = 0$ келиб чиқади. Демак, $\Gamma_1(u_n) = 0$, $\Gamma_2(u_n) = 0$. Шундай қилиб, $u_n(x)$ функция (10.9) чегаравий шартларни қаноатлантиради ва теорема шартига кўра $u_n(x) \equiv 0$ ёки $\sum_{i=1}^n b_i \varphi_i(x) \equiv 0$. Аммо $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ..., $\varphi_n(x)$ функциялар чизиқли эркли, шунинг учун ҳам $u_n(x) \equiv 0$ шартдан $b_i \equiv 0$ келиб чиқади. Демак, $\Delta \neq 0$ ва (10.8) система ягона ечимга эга. Теорема исботланди.

Куйидаги

$$\Gamma_1(u) = u(a) = 0, \quad \Gamma_2(u) = u(b) = 0 \quad (10.11)$$

хусусий ҳолда (10.5), (10.6) чегаравий масала учун энг кичик квадратлар методининг яқинлашишини кўрсатамиз. Фараз қиласлик, $u^*(x)$ функция (10.5), (10.11) чегаравий масаланинг аниқ ечими бўлиб, $u_n^*(x)$ унинг энг кичик квадратлар методи билан топилган n -яқинлашиши бўлсин. Шуни таъкидлаш керакки, (10.11) чегаравий шартларда

$$\varphi_0(x) \equiv 0 \quad \text{ва} \quad u_n^*(x) = \sum_{i=1}^n a_i^* \varphi_i(x)$$

бўлади.

2-теорема. Агар қуйидаги икки шарт бажарилса, у ҳолда энг кичик квадратлар методи билан топилган $\{u_n^*(x)\}$ функциялар кетма-кетлиги L_2 фазода $u^*(x)$ аниқ ечимга интилади:

I) (10.5), (10.11) чегаравий масала ягона $u^*(x)$ ечимга эга;

2) шундай ўзгармас M сон мавжудки, $[a, b]$ да ҳар қандай икки марта дифференциалланувчи ва оралиқнинг четки нуқталарида нолга айланувчи $u(x)$ функция учун

$$\|L(u)\| \geq \frac{1}{M} \left(\int_a^b u^2(x) dx \right)^{1/2}$$

тенгсизлик ўринли.

Исботи. 1) шартга ва 1-теоремага кўра $\{u_n^\bullet(x)\}$ кетма-кетликни қуриш мумкин; $\{\varphi_i(x)\}$ кетма-кетлик $C^2[a, b]$ синфда тўлиқ, шунинг учун ҳам (эслатмага к.) ҳар қандай $\varepsilon > 0$ сон учун шундай N ва $a_1, a_2 \dots, a_N$ параметрлар топилади,

$$\|L(u^*) - \sum_{i=1}^N a_i L(\varphi_i)\| < \frac{\varepsilon}{M} \quad (10.12)$$

тенгсизлик бажарилади.

$$L(u^*) = f + \sum_{i=1}^N a_i L(\varphi_i) = L\left(\sum_{i=1}^N a_i \varphi_i\right) = L(u_N)$$

тенгликларни ҳисобга олсак, у ҳолда (10.12) тенгсизликни қўйида-гича ёзиш мумкин:

$$\|f - L(u_N)\| < \frac{\varepsilon}{M}. \quad (10.13)$$

Энди $u_N(x)$ функцияни $a_1, a_2 \dots, a_N$ параметрлар тўпламида $I(u_N) = \|L(u_N) - f\|^2$ функционални минималлаштириш натижасида ҳосил бўлган $u_N^*(x)$ функция билан алмаштирамиз. Равшанки, $u_N^*(x)$ функция учун (10.13) тенгсизлик бажарилади. Демак,

$$\|L(u^*) - L(u_N^*)\| < \frac{\varepsilon}{M}.$$

Агар $n \geq N$ деб олсак, у ҳолда

$$\|Lu^* - Lu_N^*\| = \|L(u^* - u_N^*)\| < \frac{\varepsilon}{M}$$

тенгсизлик ўринли бўлади. Теореманинг 2) шартидан фойдалансак, бундан

$$\|u^* - u_N\| \leq M \|L(u^* - u_N^*)\| < \varepsilon$$

келиб чиқади. Энди ε нинг етарлича кичиклигини ҳисобга олсак,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \|u^* - u_N^*\| = 0$$

ҳосил бўлади ва теорема исботланади.

11.11-§. ВАРИАЦИОН-АЙИРМАЛИ МЕТОДЛАР. ЧЕКЛИ ЭЛЕМЕНТЛАР МЕТОДИ

Биз олдинги бобларда чегаравий масалаларни чекли-айирмали методлар ва вариацион методлар билан тақрибий ечиш масаласини күриб чиқсан эдик. Бу методларнинг ҳар бирининг устунликлари ва камчиликлари бор. Агар дифференциал оператор мусбат аниқланган ва симметрик бўлса, вариацион методни қўллаш натижасида ҳосил бўлган чизиқли алгебраик тенгламалар системасининг матрицаси ҳам мусбат аниқланган ва симметрик бўлади. Аммо бу матрица тўла, яъни нолдан фарқли элементлари жуда кўп бўлади. Шунинг учун ҳам матрицанинг тартиби катта бўлса, бундай системани ечиш жуда кўп меҳнат талаб қиласди. Иккинчи томондан, чекли-айирмали методда матрица уч диагоналли бўлиб, чизиқли алгебраик тенгламалар системасининг матрицаси сийрак бўлади. Аммо дифференциал оператор мусбат аниқланган ҳолда системанинг матрицаси мусбат аниқланмаган бўлиши мумкин.

Кейинги йилларда шундай методлар яратила бошландики, улар вариацион ва айирмали методларнинг ижобий томонларини ўзида мужассамлаштирган. Бу методлар *вариацион-айирмали методлар* (чекли элементлар методи) дейилади. Бундай методларни қуриш учун вариацион методларда $\{\varphi_i\}$ базис функциялар сифатида чекли бардорли функцияларни* (финит функцияларни) олиш керак. Бундай функциялар ечим мавжуд бўлган соҳанинг фақат кичик қисмида гина нолдан фарқидир.

Биз биламизки, агар

$$I(u) = \int_0^1 \left(\left(\frac{du}{dx} \right)^2 + u^2 - 2fu \right) dx \quad (11.1)$$

функционал аниқланган соҳадан олинган ва $u(0) = u(1) = 0$ шартларни қаноатлантирадиган $u(x)$ функция (11.1) функционал учун минимумни таъминласа, у ҳолда у

$$-\frac{d^2u}{dx^2} + u = f(x), \quad u(0) = u(1) = 0 \quad (11.2)$$

чегаравий масаланинг ечими бўлади. Аксинча, агар $u(x)$ ечим (11.2) чегаравий масаланинг ечими бўлса, у ҳолда $u(x)$ ечим (11.1) функционалнинг аниқланиш соҳасида унинг учун минимумни таъминлади.

* Функциянинг бардори (русча «носитель») чекли дейилади, агар функция $(-\infty; \infty)$ оралиқда аниқланган бўлиб, бу оралиқнинг чекли қисмida нолдан фарқли бўлса.

Вариацион-айрмали методнинг моҳиятини тушуниш учун
 $\omega_h = \{x_i = ih, i = \overline{oN}; hN = 1\}$ тўрда

$$\varphi_i(x) = \begin{cases} (x - x_{i-1})/h, & x \in (x_{i-1}, x_i), \\ (x_{i+1} - x)/h, & x \in (x_i, x_{i+1}), \\ 0, & x \notin (x_{i-1}, x_{i+1}) \end{cases} \quad (11.3)$$

финит функцияларни олиб, уларни базис функциялар сифатида қабул қиласиз. Финит $\varphi_i(x)$ функциянинг бардори $\text{supp } \varphi_i(x)$ орқали белгиланади, бизнинг ҳолда $\text{supp } \varphi_i(x) = (x_{i-1}, x_{i+1})$. Тақрибий ечимни

$$u_N(x) = \sum_{i=1}^{N-1} a_i \varphi_i(x)$$

кўринишда қидирамиз, бу ерда a_i коэффициентларни вариацион алгоритм бўйича аниқлаймиз. Бу ҳолда (11.1) функционал учун минимумни таъминлаш шартидан

$$\sum_{i=1}^{N-1} A_{ij} a_i = b_j, \quad j = 1, 2, \dots, N-1 \quad (11.4)$$

тенгламалар системаси келиб чиқади. (4.6), (4.7) формулаларга кўра

$$A_{ij} = \int_0^1 [\varphi'_i(x)\varphi'_j(x) + \varphi_i(x)\varphi_j(x)] dx, \quad b_j = \int_0^1 f \varphi_j(x) dx. \quad (11.5)$$

Унча мураккаб бўлмаган ҳисоблашлардан A_{ij} , $i, j = 1, 2, \dots, N-1$ лар учун қуидагиларни ҳосил қиласиз:

$$A_{ij} = \begin{cases} \frac{2}{h^2} + \frac{1}{6}, & i = j, \\ -\frac{1}{h^2} + \frac{1}{6}, & j = i-1, i+1, \\ 0, & |i-j| > 1. \end{cases} \quad (11.6)$$

Шундай қилиб, вариацион алгоритмни (11.3) финит функцияларга қўллаш натижаси бизни (11.4) тенгламалар системасига келтириди. Бу қандайдир айрмали тенглама бўлиб, айрмали методларда ҳосил бўладиган тенгламаларга ўхшашдир. Бу системанинг матрицаси уч диагоналли бўлиб, ҳисоблаш учун қулай. Бундан ташқари,

(11.5) ва (11.6) дан күрамизки, (11.4) системанинг матрицаси симметрик матрицадир.

Фараз қиласылар, G соңа Oxy текислигіда қандайдир чегараланған соңа бўлиб, чегараси G бўлсин. Қуйидаги белгилашни киритамиз:

$$D^\alpha u = \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{\alpha_1} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right)^{\alpha_2},$$

$\alpha = (\alpha_1, \alpha_2)$, $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2$, бунда α_1, α_2 — бутун сонлар. Бизга кейинчалик $L_2(G)$, $W_2^0(G)$ ва $W_2^k(G)$ Гильберт фазолари керак бўлади, бу фазоларда скаляр кўпайтма ва норма қўйидагича аниқланади:

$L_2(G)$ да

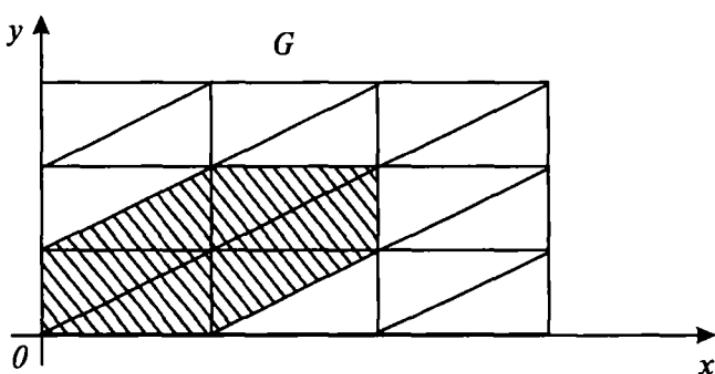
$$(u, v)_{L_2(G)} = \int_G u v dx dy, |u|_{L_2(G)} = \sqrt{(u, u)},$$

$W_2^k(G)$ да

$$(u, v)_{W_2^k(G)} = \sum_{|\alpha| \leq k} \int_G D^\alpha u D^\alpha v dx dy,$$

$$|u|_{W_2^k(G)} = \left(\sum_{|\alpha| \leq k} \int_G |D^\alpha u|^2 dx dy \right)^{1/2}$$

Энди $W_2^0(G)$ орқали $W_2^k(G)$ фазонинг шундай фазоостисини белгилаймизки, $W_2^0(G)$ га тегишли бўлган функциялар G да нолга айлансин. Фараз қиласылар, берилган $u(x, y) \in W_2^2(G)$ функцияни $G = \{0 \leq x \leq a, 0 \leq y \leq b\}$ соңада бўлак-бўлак чизиқли функция билан аппроксимация қилиш талаб қилинсин. Бунинг учун G ни $x_i = ih_1, y_j = jh_2$ ($h_1 = a/M, h_2 = b/N$) тўғри чизиқлар билан G_{ij} тўғри тўртбурчакларга бўлиб чиқамиз, кейин ҳар бир G_{ij} ни диагонал билан иккига бўламиз (21-чизма), яъни G ни учбурчакларга бўлиб чиқамиз. Ҳар бир (x_i, y_j) га шундай $\varphi_{ij}(x, y)$ функцияни мос қўямизки, у (x_i, y_j) тугунда бирга тенг бўлиб, бошқа тугунларда нолга тенг ва ҳар бир учбурчакда чизиқли функциядир. Киритилган тўр учун барча $\varphi_{ij}(x, y)$ ларни қўйидагича



21-чизма.

$$\varphi(s, t) = \begin{cases} 1-s, & 0 \leq s \leq 1, \quad 0 \leq t \leq s, \\ 1-t, & 0 \leq s \leq 1, \quad s \leq t \leq 1, \\ 1+s-t, & -1 \leq s \leq 0, \quad 0 \leq t \leq s+1, \\ 1+s, & -1 \leq s \leq 0, \quad s \leq t \leq 0, \\ 1+t, & -1 \leq s \leq 0, \quad -1 \leq t \leq s, \\ 1-s+t, & 0 \leq s \leq 1, \quad s-1 \leq t \leq 0 \end{cases} \quad (11.7)$$

киритилган функция орқали ифодалаш мумкин. Бу функцияниң бардори 22-чизмада күрсатылған. Энди $\varphi_{ij}(x, y)$ ни қуидагыда ёзиш мумкин:

$$\varphi_{ij}(x, y) = \varphi\left(\frac{x}{h_1} - i, \frac{y}{h_2} - j\right). \quad (11.8)$$

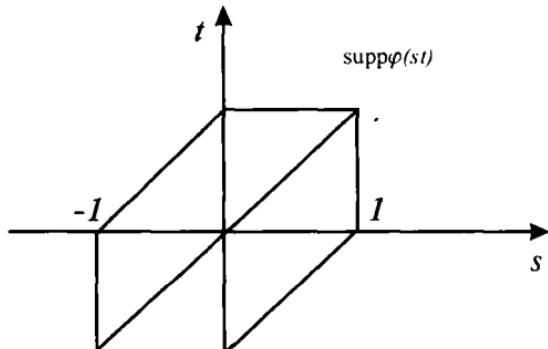
Бу функциялар *Курант функциялари* деб аталади.

Берилған $u(x, y) \in w_2^2(G)$ функция учун

$$u_{ij} = u(x_i, y_j), \quad i = \overline{0, M}, \\ j = \overline{0, N}$$

сонларни киритиб,

$$u_h(x, y) = \sum_{i=0}^M \sum_{j=0}^M u_{ij} \varphi_{ij}(x, y)$$



22-чизма.

чили комбинацияни тузамиз, бу ифода $u(x, y)$ ни бұлак-бұлак чицикли тұлдериши дейилади. Равшанки, $u_h \in C(\bar{G}) \Lambda w_2^1(G)$. Агар $u \in w_2^1 \Lambda w_2^2$ бўлса, у ҳолда

$$u_h(x, y) = \sum_{i=1}^{M-1} \sum_{j=1}^{N-1} u_{ij} \varphi_{ij}(x, y)$$

га эта бўламиз, бунда йифинди G нинг ички нуқталари бўйича олинади.

Энди вариацион-айирмали метод билан тўғри бурчакли тўртбурчак соҳада Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласини ечамиз.

Фараз қиласайлик, $G = \{0 \leq x \leq a, 0 \leq y \leq b\}$ соҳада

$$-\Delta u = f(x, y), \quad u|_r = 0 \quad (11.9)$$

Дирихле масаласининг тақрибий ечимини топиш талаб қилинсин. Бу масалани $H = L_2(G)$ Гильберт фазосида қараймиз. Масаланинг оператори A қуйидаги

$$Au = -\Delta u = -\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

дифференциал ифода билан берилган бўлиб, аниқланиш соҳаси $D(L) = \{u : u \in w_2^2(G), u|_r = 0\}$. Энди (11.8) масалани қуйидагича ёзishimiz мумкин:

$$Au = f, \quad f \in L_2. \quad (11.10)$$

Равшанки, A оператор симметрик:

$$(Au, \vartheta) = \int_G \left(\frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial \vartheta}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial \vartheta}{\partial y} \right) dx dy = (A\vartheta, u), \quad u, \vartheta \in D(A).$$

Кўрсатиш мумкинки, A мусбат аниқланган оператор. Оператор симметрик ва мусбат аниқланган бўлганлиги учун (11.10) масалани ечишда Ритц ёки Галёркин методини қўллашимиз мумкин. Бу ерда ҳар иккала метод ҳам устма-уст тушади. Шунинг учун ҳам тақрибий ечимни Галёркин методи шаклида қидирамиз. A операторга мос келадиган энергетик фазони H_A орқали белгилаб, унда скаляр кўпайтма ва нормани қуйидагича аниқлаймиз:

$$[u, \vartheta] = \int_G \left(\frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial \vartheta}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial \vartheta}{\partial y} \right) dx dy,$$

$$[u] = [u, u]^{1/2} = \left(\int_G \left(\left| \frac{\partial u}{\partial x} \right|^2 + \left| \frac{\partial u}{\partial y} \right|^2 \right) dx dy \right)^{1/2}$$

Галёркин методи асосида қуйидаги интеграл тенглик өтади:

$$[u, \vartheta] = (f, \vartheta), \quad f \in L_2.$$

Ихтиёрий $\vartheta \in H_A$ функция учун (11.10) тенгламанинг умумлашган ечими бу тенгликни қаноатлантиради.

Тақрибий ечим $u_h(x, y)$ ни

$$u_h(x, y) = \sum_{i=1}^{M-1} \sum_{j=1}^{N-1} a_{ij} \varphi_{ij}(x, y)$$

кўринишда излаймиз, бундаги a_{ij} коэффициентларни Галёркин методи асосида

$$[u_h, \varphi_{kl}] = (f, \varphi_{kl}), \quad k = \overline{1, M-1}, \quad l = \overline{1, N-1}$$

системадан топамиз. Бу системани қуйидаги матрицали кўринишда ёзишимиз мумкин:

$$\hat{A} \bar{a} = \bar{f}, \quad (11.11)$$

бунда

$$\begin{aligned} \bar{a} &= (a_{11}, a_{21}, \dots, a_{M-1,1}; a_{12}, \dots, a_{M-1,2}; \dots, \\ &\quad a_{1,N-1}, \dots, a_{M-1,N-1})^T, \end{aligned}$$

$$\bar{f} = (f_{11}, f_{21}, \dots, f_{M-1,1}; f_{1,N-1}, \dots, f_{M-1,N-1})^T,$$

$$\hat{A} = (A_{ijkl}),$$

$$A_{ijkl} = [\varphi_{ij}, \varphi_{kl}] = \int_{G_{ijkl}} \left(\frac{\partial \varphi_{ij}}{\partial x} \frac{\partial \varphi_{kl}}{\partial x} + \frac{\partial \varphi_{ij}}{\partial y} \frac{\partial \varphi_{kl}}{\partial y} \right) dx dy,$$

$$f_{kl} = \int_G f(x, y) \varphi_{kl}(x, y) dx dy,$$

$$G_{ke} = G \Lambda \text{supp} \varphi_{kl}, \quad G_{ijkl} = G_{kl} \Lambda \text{supp} \varphi_{ij}.$$

Хар бир учбұрчакда $\phi_{ij}(x, y)$ чизиқли бўлганлиги учун уларнинг ҳосиласи бу учбұрчакда ўзгармас сондир. Шунинг учун ҳам A_{ijkl} ларни осонлик билан ҳисоблаш мумкин:

$$\left(\frac{\partial \phi_{ij}}{\partial x}; \frac{\partial \phi_{kl}}{\partial x} \right) = \begin{cases} \frac{2}{h_1^2}, & \text{агар } k = i, l = j \text{ бўлса,} \\ -\frac{1}{h_1^2}, & \text{агар } k = i+1, l = j \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } l = j+1, k = i \text{ ёки } k = i+1 \text{ бўлса,} \\ -\frac{1}{h_1^2}, & \text{агар } k = i-1, l = j \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } l = j-1, k = i-1 \text{ ёки } k = i \text{ бўлса;} \end{cases}$$

$$\left(\frac{\partial \phi_{ij}}{\partial y}; \frac{\partial \phi_{kl}}{\partial y} \right) = \begin{cases} \frac{2}{h_2^2}, & \text{агар } k = i, l = j \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } k = i+1, l = j \text{ ёки } l = j+1 \text{ бўлса,} \\ -\frac{1}{h_2^2}, & \text{агар } k = i, l = j+1 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } k = i-1, l = j \text{ ёки } l = j-1 \text{ бўлса,} \\ -\frac{1}{h_2^2}, & \text{агар } k = i, l = j-1 \text{ бўлса.} \end{cases}$$

Топилган қийматларни (11.11) га кўйсак, у қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\frac{2a_{ij} - a_{i-1,j} - a_{i+1,j}}{h_1^2} + \frac{2a_{ij} - a_{i,j-1} - a_{i,j+1}}{h_2^2} = f_{ij},$$

$$i = 1, 2, \dots, M-1, \quad j = 1, 2, \dots, N-1,$$

бунда $a_{oj} = a_{Mj} = a_{io} = a_{iN} = 0$ деб ҳисобланади. Шундай қилиб, Галёркиннинг вариацион-айирмали методи асосида бўлак-бўлак чизиқли (11.8) базисда (11.9) масала учун маълум беш нуқтали схемага келдик. Аммо бу ерда $f_{ij} = (f, \phi_{ij})$ маҳсус кўринишга эга.

ИНТЕГРАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ТАҚРИБИЙ ЕЧИШ

12.1-§. ИНТЕГРАЛ ТЕНГЛАМАЛАР НАЗАРИЯСИННИГ АСОСИЙ ТУШУНЧАЛАРЫ

Интеграл тенглама деб шундай тенгламага айтилады, унда $u(x)$ номағылтум функция аниқ интеграл белгиси остида қатнашади. Масалан,

$$g(x)u(x) - \lambda \int_a^b K(x,s)u(s)ds = f(x) \quad (a \leq x \leq b), \quad (1.1)$$

бу ерда $g(x)$, $K(x, s)$ ва $f(x)$ берилган функциялар ва λ берилган параметрdir (күпинча у 1 ёки -1 деб олинади). $K(x, y)$ функция *интеграл тенгламанинг ўзаги (ядроси)* ва $f(x)$ функция *тенгламанинг ўнг томони (ёки озод ҳади)* дейилади. Шуни таъкидлаш лозимки, λ комплекс ҳам, ҳақиқий ҳам бўлиши мумкин, лекин x ва s доим ҳақиқий қийматни қабул қиласи.

Агар $g(x) \equiv 0$ ва $\lambda = -1$ бўлса, у ҳолда (1.1) тенглама

$$\int_a^b K(x,s)u(s)ds = f(x) \quad (1.2)$$

кўринишга эга бўлиб, *Фредгольмнинг I жинс интеграл тенгламаси* дейилади. Агар барча $x \in [a, b]$ учун $g(x) \neq 0$ бўлса, у ҳолда (1.1) тенгламанинг ҳар иккала томонини $g(x)$ га бўлиб, қайта белгилаб чиқсанак, уни

$$u(x) - \lambda \int_a^b K(x,s)u(s)ds = f(x) \quad (a \leq x \leq b) \quad (1.3)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Бу тенглама *Фредгольмнинг II жинс интеграл тенгламаси* дейилади. Агар $[a, b]$ оралиқнинг айрим нуқталарида $g(x) = 0$ бўлиб, бошқа нуқталарида $g(x) \neq 0$ бўлса, у ҳолда (1.1) тенглама *Фредгольмнинг III жинс интеграл тенгламаси* дейилади. III жинс тенглама кам ўрганилган, лекин татбиқларда учрайди.

Юқоридаги (1.1), (1.3) тенгламалар бир жинсли бўлмаган тенгламалар дейилади. Агар (1.3) тенгламада $f(x) \equiv 0$ бўлса, у ҳолда

$$u(x) - \lambda \int_a^b K(x, s) u(s) ds = 0 \quad (a \leq x \leq b) \quad (1.4)$$

Фредгольмнинг бир жинсли тенгламаси дейилади. Бу тенглама доимо нулли (*тривиал*) $u(x) \equiv 0$ ечимга эга. Агар λ параметрнинг айрим қийматларида тенглама нотривиал ечимга эга бўлса, бундай қийматлар $K(x, s)$ ўзакнинг ёки унга мос келадиган (1.4) тенгламанинг хос қийматлари (*хос сонлари*) дейилади, уларга мос келадиган нотривиал ечим эса хос функциялар дейилади. Ушбу

$$u(x) - \lambda \int_a^b K(s, x) u(s) ds = f(x) \quad (a \leq x \leq b) \quad (1.5)$$

тенглама (1.3) тенгламага боғловчи дейилади.

Фредгольм тенгламаси назариясининг асоси қуйидагидан иборат:

1. Агар λ сон $K(x, s)$ ўзакнинг характеристик сони бўлмаса, у ҳолда ихтиёрий $f(x)$ озод ҳад учун (1.3) тенглама ягона ечимга эга.
2. Агар λ сон (1.4) бир жинсли тенгламанинг хос сони бўлса (унга $\varphi_k = \varphi_k(x)$, $k = \overline{1, n}$ хос функциялар мос келади), у ҳолда λ

$$u(x) - \lambda \int_a^b K(s, x) u(s) ds = 0 \quad (1.6)$$

боғловчи тенгламанинг ҳам хос сони бўлади. (1.4) ва (1.6) тенгламаларнинг λ хос сонига мос келадиган хос функцияларининг миқдори бир хил бўлади.

3. Агар бир жинсли тенглама нотривиал ечимга эга бўлса, у ҳолда бир жинсли бўлмаган тенглама, умуман айтганда, ечимга эга бўлмайди. У ечимга эга бўлиши учун

$$(f, \psi_k) \equiv \int_a^b f(x) \psi_k(x) dx = 0, \quad k = \overline{1, n} \quad (1.7)$$

ортогоналлик шартининг бажарилиши зарур ва етарлидир, бу ерда $\psi_k(x)$ $k = \overline{1, n}$ боғловчи $K(s, x)$ ўзакнинг берилган хос сонига мос келадиган хос функцияларидир.

4. (1.4) тенглама хос сонларининг тўплами чекли масофада лимит нуқтага эга эмас. Агар хос сонларнинг тўплами чексиз бўлса, у ҳолда лимит нуқта чексизликда ётади.

Татбиқларда $K(x, s)$ ўзаги симметрик бўлган, яъни

$$K(x, s) = K(s, x)$$

Фредгольм тенгламалари катта аҳамиятта эга. Симметрик ўзак қүйидаги хоссаларга эга:

1. Ҳар қандай симметрик ўзак ҳеч бўлмаганда битта хос сонга эга.
2. Симметрик ўзакнинг барча хос сонлари ҳақиқийдир.
3. Симметрик ўзакнинг ҳар хил λ ва $\mu (\lambda \neq \mu)$ хос сонларига мос келадиган $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ хос функциялари $[a, b]$ оралиқда ўзаро ортогонал, яъни

$$\int_a^x \varphi(x)\psi(x)dx = 0.$$

Амалиётда қўйидаги қўринишдаги

$$\int_a^x K(x,s)u(s)ds = f(x) \quad (1.8)$$

ва

$$u(x) - \lambda \int_a^x K(x,s)u(s)ds = f(x) \quad (1.9)$$

интеграл тенгламалар ҳам кўп учрайди, булар мос равишда *Вольтерранинг I ҳамда II жинс интеграл тенгламалари* дейилади.

Ушбу

$$\tilde{K}(x,s) = \begin{cases} K(x,s), & \text{агар } a \leq s \leq x \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } s > x \text{ бўлса,} \end{cases}$$

функцияни киритиб, (1.8) ва (1.9) Вольтерра тенгламаларини мос равишда $\tilde{K}(x,s)$ ўзакли Фредгольм тенгламаси қўринишида ёзиш мумкин. Аммо кўп ҳолларда Вольтерра тенгламаларини мустақил равишда текшириш (ва тақрибий ечимини топиш) мақсадга мувоғиқ бўлади.

Вольтерранинг I жинс тенгламасига мисол сифатида Абелнинг ушбу

$$\int_a^x \frac{u(s)ds}{(x-s)^\alpha} = f(x) \quad (0 < \alpha < 1) \quad (1.10)$$

тенгламасини олиш мумкин, бу ерда $f(x)$ узлуксиз ҳосилага эга бўлган маълум функция. Маълумки, (1.10) тенгламанинг ечими қўйидаги формула билан аниқланади:

$$u(x) = \frac{\sin \alpha \pi}{\pi} \left[\frac{f(0)}{x^{1-\alpha}} + \int_0^x \frac{f'(s)ds}{(x-s)^{1-\alpha}} \right].$$

Агар $K(x, s)$ ва $f(x)$ лар узлуксиз дифференциалланувчи функциялар бўлиб, барча $x \in [a, b]$ учун $K(x, x) \neq 0$ бўлса, у ҳолда Вольтерранинг (1.8) I жинс интеграл тенгламаси Вольтерранинг (1.9) II жинс интеграл тенгламасига келтирилади. Ҳақиқатан ҳам, (1.8) тенгламанинг ҳар иккала томонини x бўйича дифференциаллаб,

$$K(x, x)u(x) + \int_a^x K'_x(s, s)u(s)ds = f'(x)$$

ёки

$$u(x) + \int_a^x K_1(x, s)u(s)ds = f_1(x) \quad (a \leq x \leq b)$$

тенгламани ҳосил қиласиз, бу ерда

$$K_1(x, s) = \frac{K'_x(x, s)}{K(x, x)}, \quad f_1(x) = \frac{f'(x)}{K(x, x)}.$$

Шунинг учун ҳам биз қейинчалик Вольтерранинг II жинс тенгламасини қараймиз.

Юқорида келтирилган тенгламаларнинг ҳаммаси ҳам чизиқли интеграл тенгламалар дейилади, чунки уларда изланаётган $u(x)$ функция биринчи даражада қатнашади. Чизиқли бўлмаган интеграл тенгламалар ҳам кўп учрайди. Ушбу

$$u(x) - \lambda \int_a^b K(x, s)u(s)ds = f(x)$$

Урисон тенгламаси ёки

$$u(x) - \lambda \int_a^b K(x, s)F(s, u(s))ds = f(x)$$

Гаммерштейн тенгламаси чизиқли бўлмаган интеграл тенгламага мисол бўла олади.

Интеграл тенгламалар математиканинг ўзида ва унинг турли татбиқларида учрайди. Дифференциал тенгламаларда Коши масаласи Вольтерра интеграл тенгламасига, эллиптик тенгламалардаги чегарашибий масала Фредгольмнинг II жинс интеграл тенгламасига, параболик ва гиперболик тенгламалар эса Фредгольмнинг I жинс тенгламасига келтирилади.

Мисол. Қўйидаги n -тартибли оддий дифференциал тенглама учун Коши масаласи

$$\begin{cases} \varphi^{(n)} + P_1(x)\varphi^{(n-1)}(x) + \dots + P_n(x)\varphi = f(x), \\ \varphi(a) = 0, \quad \varphi'(a) = 0, \dots, \quad \varphi^{(n-1)}(a) = 0 \end{cases} \quad (I.II)$$

берилган бўлсин. Бу масалани интеграл тенгламага келтириш мумкин. Ҳақиқатан ҳам,

$$\varphi(x) = \frac{1}{(n-1)!} \int_a^x u(s)(x-s)^{n-1} ds \quad (I.12)$$

деб оламиз, бу ерда $u(x)$ янги номаълум функция. (I.12) тенгликни k марта дифференциаллаймиз, натижада қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \varphi^{(k)}(x) &= \frac{1}{(n-1-k)!} \int_a^x u(s)(x-s)^{n-1-k} ds \quad (1 \leq k \leq n-1), \\ \varphi^{(n)}(x) &= u(x). \end{aligned}$$

Шу билан бирга барча $1 \leq k \leq n-1$ учун $\varphi^{(k)}(a) = 0$ шартнинг бажарилиши равшандир. $\varphi^{(k)}(x)$ лар учун топилган ифодаларни (I.II) тенгламанинг чап томонига қўйиб, қўйидагига эга бўламиз:

$$u(x) + \int_a^x K(x,s)u(s)ds = f(x), \quad (I.13)$$

бунда

$$K(x,s) = p_1(x) + p_2(x) \frac{x-s}{1!} + \dots + p_n(x) \frac{(x-s)^{n-1}}{(n-1)!}.$$

Шундай қилиб, (I.II) масала Вольтерранинг II жинс (I.13) интеграл тенгламасини счишга келтирилди. (I.13) дан $u(x)$ ни топиб олиб. $\varphi(x)$ ни (I.12) формула ёрдамида аниқлаймиз. Бунга ўхшаш мисолларни кўплаб келтириш мумкин.

Бу бобда асосий масала қўйидагилардан иборат:

1) λ нинг берилган қийматларида бир жинсли бўлмаган интеграл тенгламанинг аниқ ёки тақрибий ечимини топиш;

2) бир жинсли тенгламанинг хос сонлари ва хос функцияларини топиш.

12.2-§. КВАДРАТУР ФОРМУЛАЛАР ЁРДАМИДА ИНТЕГРАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ТАҚРИБИЙ ЕЧИШ

12.2.1. Ҳисоблаш алгоритмлари. Интеграл тенгламаларни тақрибий ечишда кенг қўлланиладиган усуллардан бири бу тенгламада қатнашадиган интегрални у ёки бу

$$\int_a^b \Phi(x)dx = \sum_{j=1}^n A_j \Phi(x_j) + R(\Phi) \quad (2.1)$$

квадратур формула (кв.ф.) билан алмаштиришдан иборатдир. Бу ерда x_1, x_2, \dots, x_n ва A_1, A_2, \dots, A_n лар мос равиша кв.ф. нинт түгунлари ҳамда коэффициентлари бўлиб, улар $\Phi(x)$ функцияга боғлиқ эмас, $R(\Phi)$ эса қолдиқ ҳад. Бу формулада $A_j \geq 0$ ва $\sum_{j=1}^n A_j = b - a$ шартлар бажарилади, деб фараз қиласиз. Мисол сифатида 7-бобда қаралган қуйидаги формулаларни келтирамиз:

1. Умумлашган тўғри тўртбурчаклар формуласи:

$$x_j = a + (j-1)h, \quad h = \frac{b-a}{n}, \quad A_j = h, \quad j = 1, 2, \dots, n.$$

2. Умумлашган трапециялар формуласи:

$$x_j = a + (j-1)h, \quad h = \frac{b-a}{n-1}, \quad A_1 = A_n = \frac{h}{2}, \quad A_j = h, \quad j = \overline{2, n-1}.$$

3. Умумлашган Симпсон формуласи ($n = 2m + 1$ деб оламиз):

$$x_j = a + (j-1)h, \quad h = \frac{b-a}{2m}, \quad A_1 = A_{2m+1} = \frac{h}{3},$$

$$A_2 = A_4 = \dots = A_{2m} = \frac{4}{3}h, \quad A_3 = A_5 = \dots = A_{2m-1} = \frac{2h}{3}.$$

4. Гаусс формуласи:

$$x_j = \frac{b-a}{2} x_j^{(n)} + \frac{a+b}{2}, \quad A_j = \frac{b-a}{2} A_j^{(n)},$$

бу ерда $x_j^{(n)}$ ва $A_j^{(n)}$ лар $[-1, 1]$ сегмент учун қурилган Гаусс формуласининг түгунлари ва коэффициентларидир.

Энди (1.3) интеграл тенгламани тақрибий ечиш масаласига ўтамиз. Бунинг учун (1.3) тенгламада $x = x_i$ ($i = \overline{1, n}$) деб оламиз. У ҳолда

$$u(x_i) - \lambda \int_a^b K(x_i, s)u(s)ds = f(x_i) \quad (i = \overline{1, n}) \quad (2.2)$$

муносабатлар ҳосил бўлади. (2.2) даги интегралларни (2.1) кв.ф. билан алмаштирасак, қуйидагиларга эга бўламиз:

$$u(x_i) - \lambda \sum_{j=1}^n A_j K(x_i, x_j)u(x_j) = f(x_i) + \lambda R_i,$$

$$R_i = R \left[K(x_i, s)u(s) \right], \quad i = \overline{1, n}. \quad (2.3)$$

(2.3) системада λR_i миқдорларни ташлаб юбориб, $u(x)$ ечимнинг x_1, x_2, \dots, x_n тугунлардаги y_1, y_2, \dots, y_n тақрибий қыйматлари учун ушбу чизикли алгебраик тенгламалар системасини ҳосил қиласиз:

$$y_i - \lambda \sum_{j=1}^n A_j K_{ij} y_j = f_i \quad (i = \overline{1, n}), \quad (2.4)$$

бу ерда

$$K_{ij} = K(x_i, x_j), \quad f_i = f(x_i).$$

Кейин

$$\delta_{ij} = \begin{cases} 0, & \text{агар } i \neq j \text{ бўлса,} \\ 1, & \text{агар } i = j \text{ бўлса.} \end{cases}$$

Кронекер белгисини киритиб ва

$$y_i = \sum_{j=1}^n \delta_{ij} y_j$$

ни ҳисобга олиб, (1.17) системани ушбу кўринишда ёзамиш:

$$\sum_{j=1}^n (\delta_{ij} - \lambda A_j K_{ij}) y_j = f_i \quad (i = \overline{1, n}). \quad (2.5)$$

Агар

$$\Delta(\lambda) = \det(\delta_{ij} - \lambda A_j K_{ij}) \neq 0 \quad (2.6)$$

бўлса, у ҳолда (2.5) система ягона y_1, y_2, \dots, y_n ечимга эга бўлади ва бу ечимни 3-бобдаги усуллар билан топиш мумкин. Бу қыйматларга кўра интерполяциялаш йўли билан (1.3) тенгламанинг тақрибий қыйматини бутун $[a, b]$ оралиқ учун топамиш. Одатда, бундай формула учун

$$y(x) = f(x) + \lambda \sum_{j=1}^n A_j K(x, x_j) y_j \quad (2.7)$$

интерполяцион формула олинади, равшанки, $y(x_i) = y_i \quad (i = \overline{1, n})$.
Ушбу

$$\Delta(\lambda) = 0$$

n -даражали алгебраик тенгламанинг ўзаро фарқли $\tilde{\lambda}_1, \tilde{\lambda}_2, \dots, \tilde{\lambda}_m$ ($m \leq n$) илдизлари, умуман олганда, $K(x, s)$ ўзак хос сонларининг тақрибий қыйматини беради. Агар $y_i^{(k)} \quad (i = 1, n; k = 1, m)$ лар (2.5) системага мос келадиган

$$\sum_{j=1}^n (\delta_{ij} - \lambda_k A_j K_{ij}) y_j^{(k)} = 0 \quad (2.8)$$

бир жинсли системанинг ечими бўлса, у ҳолда ўзакнинг хос функциялари тақрибий равища

$$\tilde{\varphi}_k(x) = \tilde{\lambda}_k \sum_{j=1}^n A_j K(x, x_j) \tilde{y}_j^{(k)} \quad (k = \overline{1, m}) \quad (2.9)$$

формулалар ёрдамида топилади ва булар (1.4) бир жинсли тенгламанинг тақрибий хос функциялари бўлади.

Кўриниб турибдики, (2.3) системада λR_i қанча кичик бўлса, (2.5) системада биз шунча кичик хатоликка йўл кўйган бўламиз. Шунинг учун ҳам кв.ф.ни танлаш катта аҳамиятга эга. Агар тугун нуқталарни қанча кўп олсак, бир томондан, λR_i кичик бўлиб, иккинчи томондан, (2.5) системанинг тартиби шунча ошади ва уни ечиш оғирлашади. Кўпинча алгебраик аниқлик даражаси юқори бўлган Гаусс формулалари ишлатилади. Шуни ҳам таъкидлаш керакки, агар $K(x, s)$ ва $f(x)$ функциялар даврий бўлиб, уларнинг даври $b-a$ бўлса, у ҳолда тўғри тўртбурчаклар формуласининг аниқлик даражаси Гаусс формуласининг аниқлик даражасига тенг бўлади ва бу ҳолда тўғри тўртбурчаклар формуласини қўллаш маъқулдир. Номаълум функция ёки ўзак оралиқнинг четки нуқталарида нолга айланиши олдиндан бизга маълум бўлса, у ҳолда Марков формуласини ишлатиш мақсадга мувофиқ бўлади.

Агар $K(x, s)$ ўзак ва $f(x)$ озод ҳадлар анча силлиқ бўлса, у ҳолда юқори аниқлиқдаги кв.ф.ни ишлатишни оқлаш мумкин. Чунки бу ҳолда $u(x)$ ҳам шунча силлиқликка эга бўлади. Ҳақиқатан ҳам, агар $f^{(k)}(x)$ ва $K_{x^k}^{(k)}(x, s)$ лар мавжуд ҳамда узлуксиз бўлса, у ҳолда (1.3) тенгламани k марта дифференциаллаб, $u^{(k)}(x)$ нинг мавжудлигига ишонч ҳосил қиласиз:

$$u^{(k)}(x) = \lambda \int_a^b K_{x^k}^{(k)}(x, s) u(s) ds + f^{(k)}(x). \quad (2.10)$$

Кўйидагиларни таъкидлаш мақсадга мувофиқдир: агар берилган тенгламада $f(x)$ озод ҳад ёки $K(x, s)$ ўзак силлиқ бўлмаса, у ҳолда тенглама устида алмаштиришлар бажариб, озод ҳад ва ўзаги силлиқ бўлган янги тенгламани ҳосил қилиш мумкин. Масалан, ўзак силлиқ бўлиб, озод ҳад махсусликка эга бўлсин, у ҳолда

$$\vartheta(x) = u(x) - f(x)$$

функцияни киритиб,

$$\vartheta(x) - \lambda \int_a^b K(x, s) \vartheta(s) ds = \lambda \int_a^b K(x, s) f(s) ds$$

тенгламани ҳосил қиласыз, яғни берилған тенглама күринишига эга бўлган тенгламани ҳосил қилдик, лекин унинг озод ҳади олдингиға нисбатан силлиқдир, натижада $\vartheta(x)$ ечим ҳам силлиқроқ бўлади. $\vartheta(x)$ ни топгандан кейин $u(x) = \vartheta(x) + f(x)$ ни ҳам топамиз.

Кўпинча $K(x, s)$ ёки унинг $K'_s(x, s)$ ҳосиласи $s = x$ диагоналда узилишга эга бўлади. Бу ҳолда тенгламани қуийдагича ўзгартириш керак:

$$u(x) \left[1 - \lambda \int_a^b K(x, s) ds \right] - \lambda \int_a^b K(x, s) [u(s) - u(x)] ds = f(x).$$

Энди иккинчи интеграл остидаги функция узилишга эга бўлмайди, чунки $s = x$ диагоналда $u(s) - u(x)$ нолга айланади. $\int_a^b K(x, s) ds$ интегралга келсак, унда номаълум функция қатнашмайди, шунинг учун ҳам уни осонлик билан ҳисоблаш мумкин ва у қандайдир $\varphi(x)$ функцияни беради.

Татбиқларда кўпинча шундай тенгламалар учрайдики, уларнинг ўзаги

$$K(x, s) = \frac{H(x, s)}{|x - s|^\alpha} \quad (0 < \alpha < 1)$$

күринишига эга бўлади, бу ерда $H(x, s)$ силлиқ функция. Бундай ўзакли тенгламадан ўзаги такрорланган тенгламага ўтиш мақсадга мувофиқдир. Бундай ўзаклар $s = x$ диагоналда маҳсусликдан холи бўлади.

Энди (1.2) тенглама ҳамда чизиқли бўлмаган интеграл тенгламаларни тақрибий ечишга қисқача тўхталиб ўтамиз. Ушбу

$$\lambda \int_a^b K(x, s) u(s) ds = f(x) \quad (2.11)$$

тенгламанинг тақрибий ечимини топиш учун

$$\lambda \sum_{j=1}^n A_j K_{ij} y_j = f_i \quad (i = 1, n)$$

чизиқли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиз. Бу системани ечиб, x_1, x_2, \dots, x_n нуқталардаги y_1, y_2, \dots, y_n тақрибий

ечимни топамиз. (1.2) тенгламани ечиш нокоррект масалага киради.

Агар бизга

$$u(x) = \int_a^b K[x, s, u(s)] ds + f(x)$$

чизиқли бўлмаган Урисон тенгламаси берилган бўлса, у ҳолда юқоридагидек иш тутиб, ушбу

$$y_i = \sum_{j=1}^n A_j K\left(x_i, x_j, y_j\right) + f_i \quad (i = 1, n)$$

чизиқли бўлмаган тенгламалар системасига эга бўламиз. Бу системани Ньютон методи билан ечиб, y_1, y_2, \dots, y_n ларни топишимиз мумкин. Тақрибий ечим сифатида

$$y(x) = \sum_{j=1}^n A_j K\left(x, x_j, y_j\right) + f(x)$$

ни олишимиз мумкин.

12.2.2. Хатоликни баҳолаш. Энди $K(x, s)$ ўзак ва $f(x)$ озод ҳад k тартибли узлуксиз ҳосилага эга деб фараз қиласиз. У ҳолда (2.10) тенгламадан кўрамизки, $u(x)$ ечим ҳам k тартибли ҳосилага эга.

Агар (2.5) система аниқловчисини ва $\Delta(\lambda)$ элементларининг алгебраик тўлдирувчиларини $\Delta_{ij}(\lambda)$ орқали белгилаб олсан, у ҳолда Крамер қоидасига кўра ечимни қуйидагича ёза оламиз:

$$y_i = \frac{1}{\Delta(\lambda)} \sum_{j=1}^n \Delta_{ij} f_j. \quad (2.12)$$

(2.3) системадан эса

$$u(x_i) = \frac{1}{\Delta(\lambda)} \sum_{j=1}^n \Delta_{ij} (f_j + \lambda R_j) \quad (2.13)$$

ҳосил бўлади.

Энди тақрибий ечимнинг x_i нуқтадаги хатолигини η_i орқали белгилаймиз:

$$\eta_i = u(x_i) - y_i$$

ва $\eta(x) = u(x) - y(x)$ деб оламиз, бу ерда $y(x)$ (2.7) формула билан аниқланади. (2.12) ва (2.13) тенгликлардан

$$\eta_i = \frac{\lambda}{\Delta(\lambda)} \sum_{j=1}^n \Delta_{ij} R_j$$

келиб чиқади. Қулайлик учун қуйидаги белгилашларни киритамиз:

$$B = \max_i \frac{\sum_{j=1}^n |\Delta_{ij}|}{|\Delta(\lambda)|}, \quad R^* = \max_{a \leq x \leq b} |R|, \quad R = R[K(x, s)u(s)],$$

$$L_k = \max_{a \leq x, s \leq b} \left\{ \left| \frac{\partial^k K(x, s)}{\partial x^k} \right|, \left| \frac{\partial^k K(x, s)}{\partial s^k} \right| \right\}, \quad M_k = \max_{a \leq x \leq b} |u^{(k)}(x)|.$$

Осонлик билан күриш мумкинки,

$$|\eta_i| \leq |\lambda| B R^*$$

ва

$$\eta(x) = u(x) - y(x) = \lambda \sum_{j=1}^n A_j K(x, x_j) [u(x_j) - y_j] + \lambda R$$

муносабатлар ўринлидир. Бундан эса

$$\begin{aligned} |\eta(x)| &\leq |\lambda| |R| + |\lambda| \sum_{j=1}^n A_j |K(x, x_j)| |\eta_j| \leq \\ &\leq |\lambda| R^* + |\lambda|^2 L_o BR^* \sum_{j=1}^n A_j = |\lambda| R^* + |\lambda|^2 L_o BR^* (b-a) \end{aligned} \tag{2.14}$$

келиб чиқади. (2.14) баҳода R^* дан ташқари қолган ўзгармасларни ҳисоблаш мумкин. R^* ўзгармас эса $\Phi(s) = K(x, s)u(s)$ функция учун қурилган кв.ф. қолдиқ ҳади абсолют қийматининг $x \in [a, b]$ бўйича олинган максимумидир. 7-бобдан биламизки, юқорида келтирилган кв.ф.нинг қолдиқ ҳади

$$R(\Phi) = \alpha_n \Phi^{(m)}(\xi) \quad (\alpha < \xi < b) \tag{2.15}$$

кўринишга эга бўлиб, α_n фақат n га боғлиқ бўлган ўзгармас сондир. Маълумки:

1. Умумлашган тўғри бурчаклар формуласи учун

$$\alpha_n = \frac{(b-a)^3}{24(n-1)^2} \quad (m=2).$$

2. Умумлашган трапециялар формуласи учун

$$\alpha_n = \frac{(b-a)^3}{12(n-1)^2} \quad (m=2).$$

3. Умумлашган Симпсон формуласи учун

$$\alpha_n = \frac{(b-a)^3}{2880p^4} \quad (m=u, \ n=2p+1).$$

4. n түгүнли Гаусс формуласи учун

$$\alpha_n = \frac{(b-a)^{2n+1}(h!)^4}{[(2n)!]^3(2n+1)}, \quad m=2n.$$

(2.14) тенгликтан ушбу баҳога эга бўламиз:

$$|R(\Phi)| \leq \alpha_n \max_{a \leq s \leq b} |\Phi^{(m)}(s)|.$$

Бизнинг ҳолда $\Phi(s) = K(x, s) u(s)$ (x -параметр) бўлганлиги учун Лейбниц формуласига кўра

$$\Phi^{(m)}(s) = \sum_{k=0}^m C_m^k \frac{\hat{c}^k K(x, s)}{\hat{c} s^k} u^{(m-k)}(s)$$

ва бундан

$$\max_{a \leq s \leq b} |\Phi^{(m)}(s)| \leq \sum_{k=0}^m C_m^k L_k M_{n-k} \quad (2.16)$$

келиб чиқади. L_k ни аниқлаш учун (2.10) тенгликда модулга ўтамиз:

$$|u^{(k)}(x)| \leq |\lambda| L_k M_0 (b-a) + F_k, \quad F_k = \max_{a \leq x \leq b} |f^{(k)}(x)|,$$

бундан эса

$$M_k \leq |\lambda| L_k (b-a) M_0 + F_k. \quad (2.17)$$

Шундай қилиб, (2.16) ва (2.17) лардан

$$\begin{aligned} \max_{a \leq s \leq b} |\Phi^{(m)}(s)| &\leq |\lambda| (b-a) M_0 \sum_{k=0}^m C_m^k L_k L_{n-k} + \\ &+ \sum_{k=0}^m C_m^k L_k F_{n-k} = C_1 M_0 + C_2 \end{aligned} \quad (2.18)$$

баҳони ҳосил қиласиз, бу ерда

$$C_1 = |\lambda| (b-a) \sum_{k=0}^m C_m^k L_k L_{n-k}, \quad C_2 = \sum_{k=0}^m C_m^k L_k F_{n-k} \quad (2.19)$$

ҳисобланиши мумкин бўлган ўзгармас сонлар, чунки $K(x, s)$ ўзак ва $f(x)$ озод ҳад маълум. Энди $S_0 = \max_{a \leq x \leq b} |y(x)|$ деб белгилаймиз, натижада (2.14), (2.15) ва (2.18) лардан қўйидагиларга эга бўламиш:

$$\begin{aligned} |u(x)| &\leq |\eta(x)| + |y(x)| \leq \lambda R^* + |\lambda|^2 L_0 B(b-a) R^* + S_0 \leq \\ &\leq \{|\lambda| + |\lambda|^2 L_0 B(b-a)\} \alpha_n (C_1 M_0 + C_2) + S_0 \end{aligned}$$

ёки

$$M_0 \leq \{|\lambda| + |\lambda|^2 L_0 B(b-a)\} \alpha_n (C_1 M_0 + C_2) + S_0.$$

Агар

$$1 - \alpha_n C_1 \{|\lambda| + |\lambda|^2 L_0 B(b-a)\} > 0 \quad (2.20)$$

тенгсизлик бажарилса, у ҳолда

$$M_0 \leq \frac{S_0 + \alpha_n C_2 \{|\lambda| + |\lambda|^2 L_0 B\}}{1 - \alpha_n C_1 \{|\lambda| + |\lambda|^2 L_0 B\}}. \quad (2.21)$$

Демак, η , ва $\eta(x)$ хатоликларни маълум миқдорлар орқали ифодалаш мумкин.

Шундай қилиб, агар (2.20) тенгсизлик бажарилса, (2.21) ҳам бажарилади ва бундан λ хос сон эмас деб тасдиқлаш мумкин. Ҳақиқатан ҳам, акс ҳолда $u(x)$ га (1.4) бир жинсли тенгламанинг ихтиёрий (модули бўйича етарлича катта) ечимини қўшиш мумкин, бундан эса (2.21) тенгсизликнинг бажарилмаслиги келиб чиқади.

Келтирилган баҳолар хос сон ва хос функцияни топишда йўл қўйилган хатоликни баҳолаш учун ҳам имкон беради. Бунга қисқача тўхталиб ўтамиш.

λ нинг бирор ўзгариш соҳаси, масалан, $|\lambda| \leq r_0$ доирани оламиш. Бу доирада $\max_{|\lambda| \leq r_0} \sum_{k=1}^n |\Delta_{ij}| \leq \Lambda$ бўлсин. У ҳолда (2.21) тенгсизликда B ни $\frac{\Lambda}{|\Delta(\lambda)|}$ билан алмаштирамиз. Агар λ

$$1 - \alpha_n C_1 |\lambda| \left[1 + |\lambda| L_0 \frac{(b-a)\Lambda}{|\Delta(\lambda)|} \right] > 0 \quad (2.22)$$

тengсизликни қаноатлантируса, у ҳолда λ хос сон бўлмайди. Шунинг учун ҳам хос сонлар λ қийматларининг шундай тўпламида жойлашиши керакки, у ерда (2.22) tengсизлик бажарилмаслиги керак.

12.2.3. Вольтерранинг II жисс интеграл тенгламасини квадратур формула ёрдамида ечиш. Юқорида биз

$$u(x) - \lambda \int_a^x K(x,s)u(s)ds = f(x) \quad (a \leq x \leq b) \quad (2.23)$$

тенгламани (1.3) Фредгольм тенгламасининг хусусий ҳоли деб қараш мумкин деган эдик. Шунинг учун ҳам бу ерда, агар $j > i$ бўлса,

$$K_{ij} = 0$$

бўлади, натижада (2.4) система қуйидаги учбуручак матрицали чизиқли алгебраик тенгламалар системасига келади:

$$y_i - \lambda \sum_{j=1}^i A_j K_{ij} y_j = f_i \quad (i = \overline{1, n}). \quad (2.24)$$

Агар

$$1 - \lambda A_i K_{ii} \neq 0 \quad (i = \overline{1, n}) \quad (2.25)$$

тенгсизликлар бажарилса, у ҳолда (2.24) дан кетма-кет қуйидагиларни ҳосил қиласиз:

$$\begin{aligned} y_1 &= f_1 (1 - \lambda A_1 K_{11})^{-1}, \\ y_2 &= (f_2 + \lambda A_1 K_{21} y_1) (1 - \lambda A_2 K_{22})^{-1}, \\ &\dots \\ y_n &= \left(f_n + \lambda \sum_{j=1}^{n-1} A_j K_{nj} y_j \right) (1 - \lambda A_n K_{nn})^{-1}. \end{aligned}$$

Бу ерда A_i коэффициентларни кичикроқ қилиб танлаб олиш ҳисобига берилган λ учун (2.25) шартни ҳар доим қаноатлантириш мумкин.

Мисол. Кв.ф.усули ёрдамида ушбу

$$u(x) - \int_0^1 x^2 s e^{-xs} u(s) ds = (1-x) e^x \quad (2.26)$$

интеграл тенгламанинг тақрибий ечими топилсин.

Ечиш. Тугунларни $x_1 = 0$, $x_2 = \frac{1}{2}$, $x_3 = 1$ деб олиб,

$$\int_0^1 \Phi(s) ds \cong \frac{1}{6} \left[\Phi(0) + 4\Phi\left(\frac{1}{2}\right) + \Phi(1) \right]$$

Симпсон формуласини қўллаймиз. Кўриниб турибдики,

$$K_{11} = K_{12} = K_{13} = K_{21} = K_{31} = 0, \quad K_{22} = \frac{1}{8} e^{\frac{1}{4}}, \quad K_{23} = \frac{1}{4} e^{\frac{1}{2}},$$

$$K_{32} = \frac{1}{2} e^{\frac{1}{2}}, \quad K_{33} = e, \quad f_1 = 1, \quad f_2 = \frac{1}{2} e^{\frac{1}{2}}, \quad f_3 = 0.$$

Шунинг учун ҳам (2.4) система қўйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\left. \begin{array}{l} y_1 = 1, \\ y_1 - \frac{1}{6} \left(\frac{1}{2} e^{\frac{1}{4}} y_2 + \frac{1}{4} e^{\frac{1}{2}} y_3 \right) = \frac{1}{2} e^{\frac{1}{2}}, \\ y_3 - \frac{1}{6} \left(2e^{\frac{1}{2}} y_2 + e y_3 \right) = 0 \end{array} \right\}$$

ёки соддалаштиришдан сўнг

$$\left. \begin{array}{l} y_1 = 1, \\ 2e^{\frac{1}{2}} y_2 - (6 - e) y_3 = 0, \\ \left(24 - 2e^{\frac{1}{4}} \right) y_2 - e^{\frac{1}{2}} y_3 = 12e^{\frac{1}{2}}. \end{array} \right\}$$

Бу системани ечиб, қўйидагиларни топамиз:

$$y_1 = 1, \quad y_2 = 1,00048, \quad y_3 = 1,00526.$$

Интеграл тенгламани ихтиёрий $x \in [0, 1]$ учун ушбу кўринишда ёзиш мумкин:

$$y(x) = (1 - x)e^x - \frac{x^2}{6} \left(4,00192e^{\frac{x}{2}} + 1,00526e^x \right).$$

12.3-§. ИХТИЁРИЙ ЎЗАКНИ БУЗИЛГАН ЎЗАККА АЛМАШТИРИЩ ЁРДАМИДА ИНТЕГРАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ЕЧИШ

12.3.1. Бузилган ўзакли интеграл тенглама.

Таъриф. $K_n(x, s)$ ўзак бузилган дейилади, агар уни қуйидаги кўринишдаги жуфт кўпайтмаларнинг чекли йифиндиси шаклида ёзиш мумкин бўлса:

$$K_n(x, s) = \sum_{i=1}^n A_i(x) B_i(s), \quad (3.1)$$

бунда $A_i(x)$, худди шунингдек, $B_i(x)$ ($i = \overline{1, n}$) функциялар чизиқли эркли деб қаралади. Чунки акс ҳолда (3.1) чизиқли комбинациядаги ҳадларнинг сонини камайтириш мумкин. Бундай ўзаклар учун

$$u(x) = f(x) + \lambda \int K_n(x, s) u(s) ds \quad (3.2)$$

Фредгольмнинг II жинс интеграл тенгламаси осонлик билан ечилади. Ҳақиқатан ҳам, (3.1) ифодани (3.2) тенгламага қўйсак,

$$u(x) = f(x) + \lambda \sum_{i=1}^n C_i A_i(x) \quad (3.3)$$

тенглик ҳосил бўлади, бунда

$$C_i = \int_a^b B_i(s) u(s) ds \quad (i = \overline{1, n})$$

ҳозирча номаълум миқдорлар. Ушбу

$$f_i = \int_a^b f(s) B_i(s) ds,$$

$$a_{ij} = \int_a^b B_i(s) A_j(s) ds$$

белгиларни киритамиз. (3.3) ифодани (3.2) тенгламага қўйсак,

$$f(x) + \lambda \sum_{i=1}^n C_i A_i(x) = f(x) + \lambda \int_a^b \left[\sum_{i=1}^n A_i(x) B_i(s) \right] \left[f(s) + \sum_{j=1}^n C_j A_j(s) \right] ds$$

ифода ҳосил бўлади. Унинг ҳар иккала томонини $f(x)$ га қисқартириб, $A_i(x) \ (i = \overline{1, n})$ лар олдидаги коэффициентларни тенглаштирамиз ($A_i(x)$ лар чизиқли эркли бўлганлиги учун), натижада C_i ларни топиш учун ушбу

$$C_i = f_i + \lambda \sum_{j=1}^n a_{ij} C_j \quad (i = \overline{1, n}) \quad (3.4)$$

ёки

$$\sum_{j=1}^n (\delta_{ij} - \lambda a_{ij}) C_j = f_i \quad (i = \overline{1, n})$$

чизиқли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиз. (3.4) системанинг аниқловчисини

$$\Delta(\lambda) = \det(\delta_{ij} - \lambda a_{ij})$$

орқали ҳамда $\Delta_{ij}(\lambda) = (i, j = \overline{1, n})$ орқали $\delta_{ij} - \lambda a_{ij}$ элементларнинг мос равишдаги алгебраик тўлдирувчиларини белгилаймиз.

Агар $\Delta(\lambda) \neq 0$ бўлса, Крамер қоидасига кўра

$$C_i = \frac{1}{\Delta(\lambda)} \sum_{j=1}^n \Delta_{ji}(\lambda) f_j \quad (i = \overline{1, n}).$$

Бу қийматларни (3.3) га қўйиб, ягона ечимни топамиз:

$$\begin{aligned} u(x) &= f(x) + \frac{\lambda}{\Delta(\lambda)} \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \Delta_{ji}(\lambda) f_j A_i(x) = \\ &= f(x) + \frac{\lambda}{\Delta(\lambda)} \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \Delta_{ji}(\lambda) A_i(x) \int_a^b f(s) B_j(s) ds = \\ &= f(x) + \lambda \int_a^b \frac{\Delta(x, s; \lambda)}{\Delta(\lambda)} f(s) ds, \end{aligned} \quad (3.5)$$

бу ерда

$$\Delta(x, s; \lambda) = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \Delta_{ji}(\lambda) A_i(x) B_j(s).$$

(3.5) тенглиқдан

$$R(x, s; \lambda) = \frac{\Delta(x, s; \lambda)}{\Delta(\lambda)} \quad (3.6)$$

функция (1.3) интеграл тенгламанинг резольвентаси эканлиги келиб чиқади.

$$u(x) = x + \lambda \int_0^1 (x^2 + s^2) u(s) ds \quad (3.7)$$

интеграл тенгламанинг ечими топилсан.

Ечиш. Равшанки, $K(x, s) = x^2 + s^2$ бузилган ўзак, (3.7) тенгламадан

$$u(x) = x + \lambda (C_1 X^2 + C_2) \quad (3.8)$$

ни ҳосил қиласиз, бу ерда

$$C_1 = \int_0^1 u(s) ds, \quad C_2 = \int_0^1 s^2 u(s) ds. \quad (3.9)$$

(3.8) ни (3.9) га қўйиб, қўйидаги

$$\left. \begin{aligned} C_1 &= \frac{1}{2} + \lambda \left(\frac{1}{3} C_1 + C_2 \right), \\ C_2 &= \frac{1}{4} + \lambda \left(\frac{1}{5} C_1 + C_2 \right) \end{aligned} \right\}$$

ёки

$$\left. \begin{aligned} \left(1 - \frac{\lambda}{3} \right) C_1 - \lambda C_2 &= \frac{1}{2}, \\ -\frac{\lambda}{5} C_1 + \left(1 - \frac{\lambda}{3} \right) C_2 &= \frac{1}{4} \end{aligned} \right\} \quad (3.10)$$

чизиқли алгебраик тенгламалар системасини ҳосил қиласиз. Системанинг аниқловчиси эса ушбуга тенг:

$$\Delta(\lambda) = \begin{vmatrix} 1 - \frac{\lambda}{3} & -\lambda \\ -\frac{\lambda}{5} & 1 - \frac{\lambda}{3} \end{vmatrix} = 1 - \frac{2\lambda}{3} - \frac{4\lambda^2}{45}. \quad (3.11)$$

Агар $\Delta(\lambda) \neq 0$ бўлса, у ҳолда

$$C_1 = \frac{\frac{1}{2} + \frac{\lambda}{6}}{\Delta(\lambda)}, \quad C_2 = \frac{\frac{1}{4} + \frac{\lambda}{60}}{\Delta(\lambda)}$$

бўлади ва (3.9) тенгламанинг ечими

$$u(x) = x + \frac{3\lambda}{4} \cdot \frac{10(3+\lambda)x^2 + 15 + \lambda}{45 - 30\lambda - 4\lambda^2}$$

формула билан аниқланади.

12.3.2. Бузилган ўзакнинг хос сонлари, хос функциялари ва резольвентасини топиш. Юқорида айтганимиздек, $K_n(x, s)$ ўзакнинг хос сонлари

$$\Delta(\lambda) = 0 \quad (3.12)$$

тенгламадан топилади. Агар λ_k ($k = 1, 2, \dots, m$, $m \leq n$) сон (3.12) тенгламанинг ечими бўлса (равшанки, $\lambda_k \neq 0$), у ҳолда $K_n(x, s)$ ўзакнинг мос равишдаги хос функцияси, яъни

$$\tilde{u}(x) = \lambda_k \int_a^b K_n(x, s) \tilde{u}(s) ds$$

бир жинсли тенгламанинг нотривиал ечими

$$\tilde{\varphi}_k(x) = \lambda_k \sum_{i=1}^n \tilde{C}_i^{(k)} A_i(x)$$

кўринишга эга бўлади, бу ерда $\tilde{C}_i^{(k)}$ ушбу

$$\sum_{j=1}^n (\delta_{ij} - \lambda_k a_{ij}) \tilde{C}_j^{(k)} = 0 \quad (i = \overline{1, n})$$

бир жинсли тенгламалар системасининг нотривиал ечимлари.

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, агар $\lambda = \lambda_k$ сон $K_n(x, s)$ ўзакнинг хос сони бўлса, у ҳолда бир жинсли бўлмаган (1.3) тенглама ё ечимга эга эмас, ёки чексиз кўп ечимга эга.

2-мисол. Ушбу

$$K_2(x, s) = x^2 + s^2$$

ўзакнинг $0 \leq x, s \leq 1$ соҳада хос сонлари, хос функциялари ва резольвентаси топилсин.

Ечиш. Ушбу

$$\tilde{u}(x) = \lambda \int_a^b (x^2 + s^2) \tilde{u}(s) ds$$

бир жинсли система ечимини

$$\tilde{u}(x) = \lambda \left(\tilde{C}_1 x^2 + \tilde{C}_2 \right) \quad (3.13)$$

кўринишда ёзишимиз мумкин. \tilde{C}_1 ва \tilde{C}_2 коэффициентлар эса қўйидаги (к. (3.10)) системадан аниқланади:

$$\begin{cases} \left(1 - \frac{\lambda}{3}\right) \tilde{C}_1 - \lambda \tilde{C}_2 = 0, \\ -\frac{\lambda}{5} \tilde{C}_1 + \left(1 - \frac{\lambda}{3}\right) \tilde{C}_2 = 0. \end{cases} \quad (3.14)$$

Энди (3.14) системанинг (3.10) аниқловчисини нолга тенглаштириб.

$$\Delta(\lambda) = 1 - \frac{2\lambda}{3} - \frac{4\lambda^2}{45} = 0.$$

Хос сонларнинг қийматларини топамиз:

$$\lambda_1 = -\frac{3}{4}(5+3\sqrt{5}), \quad \lambda_2 = -\frac{3}{4}(5-3\sqrt{5}). \quad (3.15)$$

Хос сонларнинг ҳақиқийлиги ўзак симметриклигининг натижасидир.

Агар $\lambda = \lambda_k$ ($k = 1, 2$) бўлса, (3.14) системанинг иккинчисининг натижаси бўлади, шунинг учун ҳам биз қуидагига эга бўламиз:

$$\left(1 - \frac{\lambda_k}{3}\right)\tilde{C}_1^{(k)} - \lambda_k \tilde{C}_2^{(k)} = 0$$

ёки

$$\tilde{C}_1^{(k)} = \frac{3\lambda_k}{3-\lambda_k} \tilde{C}_2^{(k)}.$$

Бу тенгликнинг ўнг томонига λ_k нинг (3.14) қийматини қўйсак,

$$\tilde{C}_1^{(1)} = -\sqrt{5}\tilde{C}_2^{(1)}, \quad \tilde{C}_1^{(2)} = \sqrt{5}\tilde{C}_2^{(2)}$$

келиб чиқади. Бу қийматларни (3.13) га қўйиб, қуидаги иккита хос функцияни ҳосил қиласиз:

$$\varphi_1(x) = \alpha_1 \left(1 - \sqrt{5}x^2\right), \quad \varphi_2(x) = \alpha_2 \left(1 + \sqrt{5}x^2\right).$$

Бунда $\alpha_k = \lambda_k \tilde{C}_2^{(k)} \neq 0$ бўлиб, бу сонлар хос функцияларни нормаллаштиришдан, яъни

$$\int_0^1 \varphi_k^2(x) dx = \alpha_k^2 \int_0^1 (1 \pm \sqrt{5}x^2)^2 dx = 1$$

дан топилади. Равшанки, $\alpha_k = \frac{1}{4} \sqrt{6(3 \pm \sqrt{5})}$. Шундай қилиб,

$$\bar{\varphi}_1(x) = \frac{1}{4} \sqrt{6(3+\sqrt{5})} \left(1 - \sqrt{5}x^2\right), \quad \bar{\varphi}_2(x) = \frac{1}{4} \sqrt{6(3-\sqrt{5})} \left(1 + \sqrt{5}x^2\right)$$

берилган ўзакнинг нормаллаштирилган хос функцияларидир.

Резольвентани топиш учун (3.11) аниқловчининг алгебраик тўлдирувчиларини топамиз:

$$\Delta_{11}(\lambda) = 1 - \frac{\lambda}{5}, \quad \Delta_{12}(\lambda) = \frac{\lambda}{5}, \quad \Delta_{21}(\lambda) = \lambda, \quad \Delta_{22}(\lambda) = 1 - \frac{\lambda}{3}.$$

Шунинг учун ҳам

$$K_2(x, s) = A_1(x)B_1(s) + A_2(x)B_2(s),$$

$$A_1(x) = x^2, \quad B_1(s) = 1, \quad A_2(x) = 1, \quad B_2(s) = s^2$$

тengликларни назарда тутиб, (3.6) формулага кўра резольвентани қўйидагича ёза оламиш:

$$R(x, s; \lambda) = \frac{1}{\Delta(\lambda)} \left[\left(1 - \frac{\lambda}{3}\right)x^2 + \frac{\lambda}{5} + \lambda x^2 s^2 + \left(1 - \frac{\lambda}{3}\right)s^2 \right] = \\ = \frac{\left(1 - \frac{\lambda}{3}\right)(x^2 + s^2) + \lambda x^2 s^2 + \frac{\lambda}{5}}{1 - \frac{2\lambda}{3} - \frac{4\lambda^2}{45}}.$$

Агар $\lambda \neq -\frac{3}{4}(5 \pm 3\sqrt{5})$ бўлса, у ҳолда бир жинсли бўлмаган (3.7) интеграл тенгламанинг ечими (3.5) формулага кўра

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_0^1 \frac{\left(1 - \frac{\lambda}{3}\right)(x^2 + s^2) + \lambda x^2 s^2 + \frac{\lambda}{5}}{1 - \frac{2\lambda}{3} - \frac{4\lambda^2}{45}} ds$$

формула орқали ифодаланади.

12.3.3. Ихтиёрий ўзакни бузилган ўзак билан яқинлаштириш. Ихтиёрий $K(x, s)$ ўзакли

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x, s) u(s) ds \quad (3.16)$$

интеграл тенгламани тақрибий ечиш учун $K(x, s)$ ўзакни (3.1) кўринишдаги $K_n(x, s)$ бузилган ўзак билан алмаштириб, кейин ҳосил бўлган (3.2) интеграл тенгламани 12.3.1 даги усул билан ечамиш. Бу ерда қўйидагиларни таъкидлаш лозим: Ихтиёрий ўзакни берилган аниқликда $K_n(x, s)$ бузилган ўзак билан алмаштирганда λ параметр $K(x, s)$ ўзакнинг хос сонидан қанча узоқ бўлса, (3.2) тенглама ечимининг хатолиги шунча кам бўлади. Аксинча, λ параметр хос сонга қанча яқин бўлса, $K_n(x, s)$ ни $K(x, s)$ га шунча яқинроқ қилиб алмаштириш керак, шу ҳолдагина тақрибий ечимни керакли аниқликда топиш мумкин. $K(x, s)$ ни $K_n(x, s)$ билан алмаштиришнинг усуллари кўп, биз айримларига тўхталиб ўтамиш.

Агар $K(x, s)$ ўзак $[a, b]$ оралиқда x бўйича юқори тартибли силлиқликка эга бўлса, у ҳолда $K_n(x, s)$ бузилган ўзак сифатида $K(x, s)$ нинг Тейлор қаторининг қисмини олиш мумкин:

$$K_n(x, s) = \sum_{m=0}^n \frac{(x - x_0)^m}{m!} \frac{\partial^m}{\partial x^m} K(x_0, s),$$

бунда x_0 сифатида $[a, b]$ оралиқнинг ихтиёрий нуқтасини олиш мумкин. Одатда, $x_0 = \frac{a+b}{2}$ деб олинади. Шунга ўхшаш мулоҳазаларни

с бўйича ҳам айтиш мумкин. Бузилган ўзакни қуриш учун икки каррали Тейлор қаторининг чекли қисмини олса ҳам бўлади:

$$K_n(x, s) = \sum_{p=0}^n \sum_{q=0}^n \frac{(x-x_0)^p (s-s_0)^q}{p! q!} \frac{\partial^{p+q}}{\partial x^p \partial s^q} K(x_0, s_0), \quad x_0, s_0 \in [a, b].$$

Фараз қиласайлик, $T = b - a$ бўлсин ва $K(x, s)$ ўзак $2T$ даврли тригонометрик кўпҳад билан яқинлаштириш [Π] шартини қаноатлантиурсин. У ҳолда

$$K_n(x, s) = \frac{1}{2} a_0(s) + \sum_{p=1}^n a_p(s) \cos \frac{p\pi x}{T}$$

деб олишимиз мумкин, бу ерда $a_p(s)$ ($p = 0, 1, 2, \dots$) Фурье коэффициентлари:

$$a_p(s) = \frac{2}{T} \int_a^b K(x, s) \cos \frac{p\pi x}{T} dx.$$

Шунга ўхшаш мулоҳазалар s ўзгарувчи учун ҳам ўринлидир. $K_n(x, s)$ сифатида икки каррали Фурье қаторининг чекли қисмини олиш ҳам мумкин:

$$\begin{aligned} K_n(x, s) &= \frac{1}{4} a_{oo} + \frac{1}{2} \sum_{p=1}^n a_{po} \cos \frac{p\pi x}{T} + \frac{1}{2} \sum_{q=1}^n a_{oq} \cos \frac{q\pi s}{T} + \\ &+ \sum_{p=1}^n \sum_{q=1}^n a_{pq} \cos \frac{p\pi x}{T} \cos \frac{q\pi s}{T}, \end{aligned}$$

бу ерда

$$a_{pq} = \frac{4}{T^2} \int_a^b \int_a^b K(x, s) \cos \frac{p\pi x}{T} \cos \frac{q\pi s}{T} dx ds.$$

Шу мақсадда 5-бобдаги ҳар хил интерполяцион формулалардан ҳам фойдаланиш мумкин. Масалан, x аргумент бўйича Лагранж интерполяцион формуласини қўлласак,

$$K_n(x, s) = \sum_{i=1}^n \frac{\omega(x)}{(x-x_i)\omega'(x_i)} K(x_i, s),$$

$$\omega(x) = (x - x_1)(x - x_2) \dots (x - x_n).$$

Келтирилган формулалардан ташқари Чебишев, Лежандр ва бошқа ортогонал кўпҳадлар бўйича ёйилмалардан фойдаланиш мумкин.

12.3.4. Хатоликни баҳолаш. Күйидаги теорема ўринлидир:

Теорема. Фараз қиласылыш, ушбу

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x,s)u(s)ds \quad (3.17)$$

ва

$$\vartheta_n(x) = f_n(x) + \lambda \int_a^b K_n(x,s)\vartheta_n(s)ds \quad (3.18)$$

интеграл тенгламалар берилган бўлиб, $\gamma_n(x,s,\lambda)$ (3.18) тенгламанинг резольвентаси бўлсин ҳамда қўйидаги

$$\int_a^b |K(x,s) - K_n(x,s)| ds < \delta, \quad (3.19)$$

$$|f(x) - f_n(x)| < \varepsilon, \quad (3.20)$$

$$\int_a^b |\gamma_n(x,s,\lambda)| ds \leq B \quad (n=1,2,\dots) \quad (3.21)$$

тенгсизликларнинг бажарилиши маълум бўлсин. Агар шу билан бирга (3.17) тенглама чегараланган ечимга эга бўлиб,

$$|\lambda| \delta (1 + |\lambda| B) < 1 \quad (3.22)$$

шарт бажарилса, у ҳолда (3.17) тенгламанинг $u(x)$ ечими ягона ва

$$|u(x) - \vartheta_n(x)| < \varepsilon (1 + |\lambda| B) + \frac{F_0 |\lambda| \delta (1 + |\lambda| B)^2}{1 - |\lambda| \delta (1 + |\lambda| B)} \quad (3.23)$$

баҳо ўринли бўлади, бунда $F_0 = \max_{a \leq x \leq b} |f(x)|$.

Исботи. Фараз қиласылыш, $M = \sup_{a \leq x \leq b} |u(x)|$ бўлсин. Қулайлик учун (3.17) тенгламани қўйидагича ёзамиш:

$$u(x) - \lambda \int_a^b K_n(x,s)u(s)ds = \Phi(x), \quad (3.24)$$

бунда

$$\Phi(x) = f(x) + \lambda \int_a^b (K(x,s) - K_n(x,s))u(s)ds. \quad (3.25)$$

(3.24) тенглама $K_n(x,s)$ ўзагининг резольвентаси $\gamma_n(x,s,\lambda)$ бўлганлиги учун унинг ечими

$$u(x) = \Phi(x) + \lambda \int_a^b \gamma_n(x, s, \lambda) \Phi(s) ds \quad (3.26)$$

күринишга эга бўлади. Энди (3.25) ва (3.26) тенгликлардан қуидаги баҳоларга эга бўламиш:

$$\begin{aligned} |\Phi(x)| &\leq |f(x)| + |\lambda| \int_a^b |K(x, s) - K_n(x, s)| |u(s)| ds \leq F_0 + |\lambda| \delta M, \\ |u(x)| &\leq |\Phi(x)| + |\lambda| \int_a^b |\gamma_n(x, s, \lambda)| |\Phi(s)| ds \leq \\ &\leq F_0 + |\lambda| \delta M + |\lambda| (F_0 + |\lambda| \delta M) B, \\ M &\leq F_0 + |\lambda| \delta M + |\lambda| (F_0 + |\lambda| \delta M) B. \end{aligned}$$

Бундан (3.22) тенгликни ҳисобга олсак, қуидаги келиб чиқади:

$$M \leq \frac{F_0(1+|\lambda|B)}{1-|\lambda|\delta(1+|\lambda|B)}. \quad (3.27)$$

Шундай қилиб, (3.22) шарт бажарилганда $f(x)$ ни қандай танлашимиздан қатъи назар, (3.17) тенгламанинг барча ечимлари ягона ўзгармас сон билан чегараланганд бўлар экан. Бундан эса λ нинг хос сон эмаслиги ва (3.17) тенгламанинг ягона ечимга эгалиги келиб чиқади. Чунки, агар λ ўзакнинг хос сони бўлса, у ҳолда (3.17) тенгламанинг бирор ечимига ўзакнинг хос функциясини қўшиб, (3.17) тенгламанинг бошқа ечимини ҳосил қилган бўлар эдик. Агар биз модули бўйича етарлича катта бўлган хос функцияни қўшсак (хос функцияни ихтиёрий сонга кўпайтирсак ҳам у хос функциялигича қолади), у ҳолда (3.17) тенгламанинг абсолют қиймати билан етарлича катта ечимини топган бўлар эдик.

Шу билан (3.17) тенглама ечимининг ягоналиги исботланди. Энди (3.23) баҳони кўрсатамиш. Бунинг учун (3.18) ва (3.24) тенгламалардан қуидагини ҳосил қиласмиш:

$$u(x) - \vartheta_n(x) - \lambda \int_a^b K_n(x, s) (u(s) - \vartheta_n(s)) ds = \Phi(x) - f_n(x)$$

ёки

$$u(x) - \vartheta_n(x) = \Phi(x) - f_n(x) + \lambda \int_a^b \gamma_n(x, s; \lambda) (\Phi(s) - f_n(s)) ds. \quad (3.28)$$

Бундан эса

$$|u(x) - \vartheta_n(x)| \leq |\Phi(x) - f_n(x)| + |\lambda| \int_a^b |\gamma_n(x, s; \lambda)| |\Phi(s) - f_n(s)| ds.$$

Лекин

$$\begin{aligned} |\Phi(x) - f_n(x)| &= \left| \lambda \int_a^b (K(x,s) - K_n(x,s)) u(s) ds + \right. \\ &\quad \left. + f(x) - f_n(x) \right| \leq \varepsilon + |\lambda| \delta M. \end{aligned}$$

Демак, (3.27) ва (3.28) муносабатлардан

$$\begin{aligned} |u(x) - \vartheta_n(x)| &\leq \varepsilon + |\lambda| B \varepsilon + M \delta |\lambda| (1 + |\lambda| B) \leq \\ &\leq \varepsilon (1 + |\lambda| B) + \frac{F_0 \delta |\lambda| (1 + |\lambda| B)^2}{1 - |\lambda| \delta (1 + |\lambda| B)} \end{aligned}$$

баҳо келиб чиқади. Теорема исботланди.

Натижә. Агар $n \rightarrow \infty$ да $K_n(x, s)$ ўзак ва $f_n(x)$ озод ҳад мос рашилда $K(x, s)$ ва $f(x)$ ларга текис яқинлашса ҳамда (3.21) баҳо ўринли бўлса, у ҳолда $\vartheta_n(x)$ ҳам $u(x)$ га текис яқинлашади.

Мисол. Ушбу

$$u(x) + \int_0^{\frac{1}{2}} x s h x s \cdot u(s) ds = f(x) \quad (3.29)$$

интеграл тенглама ечилсин.

Хозирча $f(x)$ ихтиёрий узлуксиз функция бўлсин. $K_2(x, s)$ ўзак сифатида

$$K(x, s) = x s h x s = x^2 s + \frac{x^4 s^3}{3!} + \frac{x^6 s^5}{5!} + \dots \quad (3.30)$$

ёйилманинг аввалги иккита ҳадини оламиз:

$$K_2(x, s) = x^2 s + \frac{x^4 s^3}{6} \quad (3.31)$$

ва

$$\vartheta_2(x) - \int_0^{\frac{1}{2}} \left(x^2 s + \frac{x^4 s^3}{6} \right) \vartheta_2(s) ds = f(x). \quad (3.32)$$

Интеграл тенгламанинг ечимини

$$\vartheta_2(x) = C_1 x^2 + C_2 x^4 + f(x) \quad (3.33)$$

кўринишда излаймиз. Энди

$$f_1 = \int_0^{\frac{1}{2}} s f(s) ds, \quad f_2 = \int_0^{\frac{1}{2}} s^3 f(s) ds \quad (3.34)$$

белгилашлар киритиб, (3.33) ни (3.32) га қўйсак,

$$C_1x^2 + C_2x^4 - x^2 \left(\frac{C_1}{64} + \frac{C_2}{384} \right) - \frac{x^4}{6} \left(\frac{C_1}{384} + \frac{C_2}{2048} \right) - f_1x^2 - \frac{1}{6}f_2x^4 = 0$$

тengлиг келиб чиқади. Бундан x^2 ва x^4 олдиаги коэффициентларни нолга тенглаштириб, C_1 ва C_2 ларни топиш учун

$$\left. \begin{aligned} \frac{63}{64}C_1 - \frac{C_2}{384} &= f_1, \\ -\frac{C_1}{384} + \frac{12287}{2048}C_2 &= f_2 \end{aligned} \right\} \quad (3.35)$$

системага эга бўламиз. Бу системанинг ечими

$$C_1 = 0,169326 \left(\frac{12287}{2048}f_1 + \frac{f_2}{384} \right), C_2 = 0,169326 \left(\frac{f_1}{384} + \frac{63}{64}f_2 \right) \quad (3.36)$$

дан иборат. Шунинг учун ҳам $\vartheta_2(x)$ ечимни қуйидагича ёзишимиз мумкин:

$$\vartheta_2(x) = f(x) + \int_0^{\frac{1}{2}} 0,169326 \left[x^2 \left(\frac{12287}{2048}s + \frac{s^3}{384} \right) + x^4 \left(\frac{s}{384} + \frac{63}{64}s^3 \right) \right] f(s)ds. \quad (3.37)$$

Бундан резольвента учун ушбу ифода келиб чиқади:

$$\gamma_2(x, s, 1) = 0,169326 \left[x^2 \left(\frac{12287}{2048}s + \frac{s^3}{384} \right) + x^4 \left(\frac{s}{384} + \frac{63}{64}s^3 \right) \right].$$

Осонлик билан кўриш мумкинки,

$$\int_0^{\frac{1}{2}} |\gamma_2(x, s, 1)| ds < 0,032.$$

Энди (3.30) ва (3.31) лардан

$$\int_0^{\frac{1}{2}} |K(x, s) - K_2(x, s)| ds < \int_0^{\frac{1}{2}} \frac{x^6 s^5}{119} ds = \frac{x^6}{119 \cdot 6 \cdot 2^6}$$

ҳосил бўлади. Бу ерда $x \leq \frac{1}{2}$ бўлганлиги учун δ сифатида $\delta = \frac{1}{120 \cdot 6 \cdot 2^{12}} = 3 \cdot 10^{-7}$ ни олишимиз мумкин. Бизнинг ҳол учун $\varepsilon = 0$ лигини ҳисобга олиб, (3.23) баҳодан қуйидагига эга бўламиз:

$$|u(x) - \vartheta_2(x)| \leq \frac{F_0 |\lambda| \delta (1+|\lambda|B)^2}{1-|\lambda| \delta (1+|\lambda|B)} \leq \frac{F_0 \cdot 3 \cdot 10^{-7} (1+0,032)^7}{1-3 \cdot 10^{-7} (1+0,032)} = 3,7 \cdot 10^{-7} F_0,$$

бунда $F_0 = \max_{0 \leq x \leq \frac{1}{2}} |f(x)|$. Шундай қилиб, ихтиёрий узлуксиз $f(x)$ озод ҳад учун (3.29) тенгламанинг тақрибий ечими (3.37) формула билан аниқланади (C_1 , C_2)

коэффициентлар (3.36) формулалар ёрдамида топилади) ва тақрибий ечим қуидаги баҳоланади:

$$|\mu(x) - \vartheta_2(x)| < 3,7 \cdot 10^{-7} F_0.$$

Агар $f(x) = 2 - ch \frac{x}{2}$ бўлса, у ҳолда $F_0 = 1$ бўлиб, ечим $u(x) \equiv 1$ бўлади. Бу ҳолда тақрибий ечимнинг ошкор кўринишини топиш учун (3.34), (3.36) ва (3.37) формулалардан фойдаланамиз:

$$f_1 = \frac{1}{4} - sh \frac{1}{4} + 4ch \frac{1}{4} - 4, f_2 = -96 + \frac{1}{32} + 24,25sh \frac{1}{4} + 99ch \frac{1}{4},$$

$$f_1 = 0,1230386, \quad f_2 = 0,0152542;$$

$$C_1 = 0,1249983, \quad C_2 = 0,0025968.$$

Шундай қилиб,

$$\vartheta_2(x) = 2 - ch \frac{x}{2} + 0,1249983x^2 + 0,0025968x^4.$$

Агар $ch \frac{x}{2}$ ни $1 + \frac{x^2}{8} + \frac{x^4}{4!2^4}$ билан алмаштирасак, у ҳолда $\varepsilon < 10^{-8}$ бўлиб, тақрибий ечим

$$\vartheta_2(x) = 1 - 0,0000017x^2 - 0,0000073x^4$$

кўринишга эга бўлади.

12.4-§. МОМЕНТЛАР МЕТОДИ ВА УНИНГ БУЗИЛГАН ЎЗАК МЕТОДИ БИЛАН АЛОҚАСИ

12.4.1. Моментлар методи. Фараз қилайлик, $[a, b]$ оралиқда $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x), \dots$ узлуксиз, чизиқли эркли ва ортонормал функциялар системаси берилган бўлсин. Шу билан бирга $\{\varphi_i(x)\}$ системани $C[a, b]$ функциялар фазосида тўлиқ деб қараймиз. Бунинг маъноси шундан иборатки, агар ихтиёрий $F(x) \in C[a, b]$ учун

$$\int_a^b F(x) \varphi_i(x) dx = 0 \quad (i = 1, 2, \dots)$$

чексиз кўп тенгликлар бажарилса, у ҳолда $F(x) \equiv 0$ бўлади.

Моментлар методида ушбу

$$u_n(x) = f(x) + \sum_{i=1}^n C_i \varphi_i(x) \quad (4.1)$$

бир жинсли бўлмаган чизиқли комбинацияни қараймиз. Бунга n та C_i номаълум коэффициентлар киради, уларни қўйидаги муроҳазалар ёрдамида танлаймиз. Юқоридаги $u_n(x)$ ушбу

$$Lu \equiv u(x) - \lambda \int_a^b K(x, s) u(s) - f(x) = 0 \quad (4.2)$$

интеграл тенгламанинг аниқ ечими бўлиши, яъни $Lu_n \equiv 0$ бўлиши учун ушбу

$$\int_a^b Lu_n \cdot \varphi_i(x) dx = 0 \quad (i = 1, 2, \dots)$$

чексиз қўп тенгликларнинг бажарилиши етарлидир. Лекин бизнинг ихтиёризизда фақат n та C_i коэффициентлар бор ва шунинг учун ҳам юқоридаги тенгликларнинг фақат n тасини қаноатлантира оламиз:

$$\int_a^b Lu_n \cdot \varphi_i(x) dx = \int_a^b \left[u_n(x) - f(x) - \lambda \int_a^b K(x, s) u_n(s) ds \right] \varphi_i(x) dx = 0, \\ i = 1, 2, \dots, n. \quad (4.3)$$

Бу тенгликлар Lu_n функциянинг $\{\varphi_i(x)\}$ система бўйича аввалги n та моментининг нолга тенглигини кўрсатади. Энди

$$Lu_n = \sum_{j=1}^n C_j \left\{ \varphi_j(x) - \lambda \int_a^b K(x, s) \varphi_j(s) ds \right\} - \lambda \int_a^b K(x, s) f(s) ds$$

эканлигини эътиборга олсак, у ҳолда C_1, C_2, \dots, C_n ларни топиш учун ушбу системага эга бўламиз:

$$\sum_{j=1}^n C_j \left\{ \alpha_{ij} - \lambda \beta_{ij} \right\} = \lambda \gamma_i \quad (i = 1, 2, \dots, n), \quad (4.4)$$

бунда

$$\alpha_{ij} = \int_a^b \varphi_i(x) \varphi_j(x) dx, \quad \beta_{ij} = \int_a^b dx \int_a^b K(x, s) \varphi_i(x) \varphi_j(s) ds, \\ \gamma_i = \int_a^b dx \int_a^b K(x, s) \varphi_i(x) f(s) ds.$$

Агар (4.4) системанинг детерминанти

$$D(\lambda) = \det(\alpha_{ij} - \lambda \beta_{ij})$$

нолдан фарқли бўлса, у ҳолда системадан ягона равища C_1, C_2, \dots, C_n ларни аниқлаш мумкин. Сўнгра $D(\lambda) = 0$ тенгламадан $K(x, s)$ ўзакнинг $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ хос сонларининг тақрибий қиймати топилади. Куйидаги

$$\sum_{j=1}^n \tilde{C}_j (\alpha_{ij} - \lambda_k \beta_{ij}) = 0 \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

бир жинсли чизиқли алгебраик тенгламалар системасининг нотри-виал ечимини топиб, осонлик билан λ_k хос сонга мос келадиган $\tilde{\vartheta}^{(k)}(x)$ тақрибий хос функцияни қуриш мумкин.

Юқоридаги мулоҳазаларда $\{\varphi_i(x)\}$ системанинг ортонормаллиги ортиқча бўлиб, фақат тўлалиги ва аввалги n тасининг чизиқли эрклилигини талаб қилиш етарлидир, чунки ҳар қандай система ни ортонормаллаштириш мумкин.

Шуни ҳам таъкидлаш керакки, моментлар методининг фояси Галёркин методининг (11-бобга қ.) фояси билан устма-уст тушади.

12.4.2. Галёркин методининг бузилган ўзак методи билан алоқаси. Моментлар методи $K(x, s)$ ўзакни маҳсус равишда қўйида қурилган $K_n(x, s)$ бузилган ўзак орқали алмаштириш билан тенг кучлидир:

Фараз қиласайлик, $\{\varphi_i(x)\}$ ортонормал система бўлсин. $K(x, s)$ ни x ўзгарувчи бўйича Фурье қаторига ёямиз ва $K_n(x, s)$ сифатида бу қаторнинг қисмий йиғиндинсими оламиз:

$$K_n(x, s) = \sum_{i=1}^n \vartheta_i(s) \varphi_i(x),$$

бунда

$$\vartheta_i(s) = \int_a^b K(x, s) \varphi_i(x) dx.$$

Энди, агар

$$L_n u \equiv u(x) - \lambda \int_a^b K_n(x, s) u(s) ds - f(x) = 0$$

тенгламага моментлар методини қўлласак, у ҳолда топилган ечим (4.2) тенгламанинг ечими билан устма-уст тушади. Чунки $K_n(x, s)$ ўзак учун қурилган (4.4) система фақат β_{ij} коэффициент билан фарқ қилиши мумкин, аммо $\beta_{ij} = b_{ij}$ тенглик ўринлидир. Буни қўрсатиш учун $\{\varphi_i(x)\}$ системанинг ортогоналлигидан фойдаланиб, қўйида-гига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \beta_{ij} &= \int_a^b dx \int_a^b K_n(x, s) \varphi_i(x) \varphi_j(s) ds = \\ &= \int_a^b dx \int_a^b \sum_{k=1}^n \vartheta_k(s) \varphi_k(x) \varphi_i(x) \varphi_j(s) ds = \\ &= \sum_{k=1}^n \int_a^b \vartheta_k(s) \varphi_j(s) ds \int_a^b \varphi_i(k) \varphi_k(x) dx = \int_a^b \vartheta_i(s) \varphi_j(s) ds. \end{aligned}$$

Иккинчи томондан

$$\begin{aligned} b_{ij} &= \int_a^b dx \int_a^b K(x,s) \varphi_i(x) \varphi_j(s) ds = \\ &= \int_a^b \varphi_j(s) \left[\int_a^b K(x,s) \varphi_i(x) dx \right] ds = \int_a^b \varphi_j(s) \vartheta_i(s) ds, \end{aligned}$$

натижада

$$b_{ij} = \beta_{ij}.$$

Шундай қилиб, ҳар иккала тенгламанинг тақрибий ечими устма-уст тушади. Аммо $K_n(x, s)$ бузилган ўзакли тенгламанинг моментлар методи билан топилган $u_n(x)$ ечими унинг аниқ ечими дири. Бу эса моментлар методининг ўзакни маҳсус равишда бузилган ўзак билан алмаштирилган бузилган ўзак методи билан тенг кучлилигини билдиради. Бундан келиб чиқадики, тақрибий ечим билан аниқ ечим орасидаги хатоликни баҳолаш учун 12.3.4 даги теоремадан фойдаланиш мумкин.

Мисол. Маълумки, торнинг тебраниши масаласининг ўзаги

$$K(x,s) = \begin{cases} x(1-s), & \text{агар } 0 \leq x \leq s \leq 1 \text{ бўлса,} \\ (1-x)s, & \text{агар } 0 \leq s \leq x \leq 1 \text{ бўлса} \end{cases} \quad (4.5)$$

тенгликлар билан аниқланган

$$Lu = u(x) - \lambda \int_a^b K(x,s) u(s) ds = 0 \quad (4.6)$$

бир жинсли интеграл тенгламанинг хос сони ва хос функцияларини топишга келтирилади.

Биз $n = 3$ деб олиб, (4.5) ўзакнинг аввалги иккита хос сони ва уларга мос келадиган хос функцияларни тақрибий равишда топамиз. Бунинг учун (4.5) ўзакнинг $K(x,s) = K(s,x)$ симметриклигини эътиборга олиб, φ_1, φ_2 ва φ_3 функцияларни қўйидагича танлаймиз:

$$\varphi_1(x) = 1, \quad \varphi_2(x) = x(1-x), \quad \varphi_3(x) = x(1-x)(1-2x),$$

тақрибий ечимни эса

$$u_3(x) = C_1 + C_2 x(1-x) + C_3 x(1-x)(1-2x) \quad (4.7)$$

кўринишда излаймиз. Бизнинг ҳолда (4.4) система бир жинсли бўлиб, a_{ij} ва b_{ij} қўйидагига тенг:

$$\begin{aligned} a_{11} &= 1, \quad a_{13} = a_{31} = a_{23} = a_{32} = 0, \quad a_{12} = a_{21} = \frac{1}{6}, \quad a_{22} = \frac{1}{30}, \quad a_{33} = \frac{1}{210}; \\ b_{11} &= \frac{1}{12}, \quad b_{13} = b_{31} = b_{23} = b_{32} = 0, \quad b_{12} = b_{21} = \frac{1}{60}, \quad b_{22} = \frac{17}{30 \cdot 168}, \quad b_{33} = \frac{1}{8400}. \end{aligned}$$

Мисол учун b_{12} ни ҳисоблашни күрайлик:

$$\begin{aligned} b_{12} &= \int_0^1 dx \int_0^1 K(x,s)s(1-s)ds = \\ &= \int_0^1 dx \left[\int_0^x (1-x)ss(1-s)ds + \int_x^1 x(1-s)s(1-s)ds \right] = \\ &= \int_0^1 \left(\frac{x}{12} - \frac{x^3}{6} + \frac{x^4}{12} \right) dx = \frac{1}{60}. \end{aligned}$$

Топилган коэффициентларни (4.4) га қўйиб,

$$\left. \begin{aligned} \left(1 - \frac{\lambda}{12}\right)C_1 + \frac{1}{6} \left(1 - \frac{\lambda}{10}\right)C_2 &= 0, \\ \frac{1}{6} \left(1 - \frac{\lambda}{10}\right)C_1 + \frac{1}{30} \left(1 - \frac{17\lambda}{168}\right)C_2 &= 0, \\ \frac{1}{210} \left(1 - \frac{\lambda}{40}\right)C_3 &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (4.8)$$

бир жинсли чизиқли алгебраик тентламалар системасини ҳосил қиласиз. Системанинг детерминанти қуидагига тенг:

$$D(\lambda) = \frac{(\lambda^2 - 180\lambda + 1680)(\lambda - 40)}{63504000}.$$

Буни нолга тенглаштириб, хос сонларнинг тақрибий қийматини топамиз:

$$\bar{\lambda}_1 = 9,8751; \quad \bar{\lambda}_2 = 40; \quad \bar{\lambda}_3 = 170,1249.$$

Топилган $\bar{\lambda}_1$ ва $\bar{\lambda}_2$ ларнинг қийматини (4.8) тентламага қўйиб, C_1 , C_2 ва C_3 ларни аниқлаймиз:

$$\lambda = \bar{\lambda}_1 \text{ учун } C_1 = -0,011756, \quad C_2 = 0, \quad C_3 = 0;$$

$$\lambda = \bar{\lambda}_2 \text{ учун } C_1 = C_2 = 0, \quad C_3 = \text{ихтиёрий сон.}$$

Бу қийматларни (4.7) га қўйиб, қуидаги

$$\tilde{u}^{(1)}(x) = C_2 \left[-0,011756 + x(1-x) \right],$$

$$\tilde{u}^{(2)}(x) = C_3 x(1-x)(1-2x)$$

хос функцияларни топамиз. Бу ердаги C_2 ва C_3 ўзгармасларни хос функцияларни нормаллаштириш $\int_0^1 \tilde{u}^{(k)}(x) dx = 1$ шартидан топамиз, натижада

$$\tilde{u}^{(1)}(x) = -0,0684 + 5,817x(1-x),$$

$$\tilde{u}^{(2)}(x) = 14,49x(1-x)(1-2x)$$

нормалланган хос функцияларни аниқлаймиз.

Аслида (4.5) ўзак чексиз кўп $\lambda_k = (k\pi)^2$ ($k=1,2,\dots$) хос сонларга эга, уларга мос келадиган хос функциялар эса

$$u^{(k)}(x) = \sqrt{2} \sin k\pi x.$$

Хос сонларнинг топилган тақрибий қийматини уларнинг аниқ қиймати

$$\lambda_1 = \pi^2 = 9,8695877, \dots, \lambda_2 = 39,47835\dots$$

билин солиштирсан, уларнинг нисбий хатолиги $\delta(\lambda_1) = 0,00056$ ва $\delta(\lambda_2) = 0,013$ бўлади. Хос функцияларга келганда уларнинг хатолигини 12.3-§ даги метод билан баҳоласак, биринчи хос функциянинг абсолют хатолиги етарлича кичик бўлиб, иккинчисиники эса анча каттадир.

12.5-§. ЭНГ КИЧИК КВАДРАТЛАР МЕТОДИ

Олдинги 12.4-§ даги каби $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ чизиқли эркли функциялар (координат функциялар) системаси берилган бўлсин.

Ушбу

$$Lu \equiv u(x) - \lambda \int_a^b K(x,s)u(s)ds - f(x) = 0 \quad (5.1)$$

интеграл тенгламанинг тақрибий ечимини

$$u_n(x) = \sum_{i=1}^n C_i \varphi_i(x) \quad (5.2)$$

кўринишда излаймиз, бунда C_1, C_2, \dots, C_n изланаётган коэффициентлар. (5.2) ифодани (5.1) тенгликнинг чап томонига қўйиб, ушбу боғланишсизликка эга бўламиз:

$$r_n(x) = -f(x) + \sum_{i=1}^n C_i \psi_i(x, \lambda), \quad (5.3)$$

бунда

$$\psi_i(x, \lambda) = \varphi_i(x) - \lambda \int_a^b K(x,s)\varphi_i(s)ds \quad (i = \overline{1, n}). \quad (5.4)$$

Энг кичик квадратлар методига (6-боб) кўра C_1, C_2, \dots, C_n коэффициентлар ушбу

$$I = \int_a^b \{r_n(x)\}^2 dx = \int_a^b \left[-f(x) + \sum_{i=1}^n C_i \psi_i(x, \lambda) \right]^2 dx \quad (5.5)$$

интегрални минимумга айлантириш шартидан топилади. Бу шарт қўйидаги алгебраик тенгламалар системасига олиб келади:

$$\frac{1}{2} \frac{\partial I}{\partial C_j} = \int_a^b \left[-f(x) + \sum_{i=1}^n C_i \psi_i(x, \lambda) \right] \psi_j(x, \lambda) dx = 0, \quad (j = 1, 2, \dots, n). \quad (5.6)$$

Ушбу

$$(\psi_i, \psi_j) = \int_a^b \psi_i(x, \lambda) \psi_j(x, \lambda) dx, \quad f_j = (f, \psi_j) \quad (5.7)$$

белгилашларни киритиб, (5.6) системани энг кичик квадратлар методининг нормал системаси шаклида ёзиш мумкин:

$$\begin{aligned} & (\psi_1, \psi_1) C_1 + (\psi_1, \psi_2) C_2 + \dots + (\psi_1, \psi_n) C_n = f_1, \\ & (\psi_2, \psi_1) C_1 + (\psi_2, \psi_2) C_2 + \dots + (\psi_2, \psi_n) C_n = f_2, \\ & \dots \\ & (\psi_n, \psi_1) C_1 + (\psi_n, \psi_2) C_2 + \dots + (\psi_n, \psi_n) C_n = f_n. \end{aligned} \quad \left. \right\} \quad (5.8)$$

Кўриниб турибдики, (5.8) системанинг матрицаси $[(\psi_i, \psi_j)]$ симметрикдир. Агар (5.8) системанинг детерминанти

$$D(\lambda) = \det \left[(\psi_i, \psi_j) \right]$$

нолдан фарқли бўлса, у ҳолда (5.8) системадан ягона равишда C_1, C_2, \dots, C_n коэффициентлар аниқланади ва (5.2) формула ёрдамида $u_n(x)$ тақрибий ечим топилади.

12.4-§ дагидек энг кичик квадратлар методини ҳам $K(x, s)$ ўзакнинг аввалги бир нечта хос сонлари ва уларга мос келадиган хос функцияларини топиш учун қўллаш мумкин. Бунинг учун $f(x) \equiv 0$ деб олиб, $D(\lambda)$ ни нолга тенглаштирамиз ва ҳосил бўлган n -дараҷали алгебраик тенгламани ечиб, хос сонларнинг тақрибий қийматини топамиз. Одатдагидек, λ ўрнига бирор хос соннинг тақрибий қиймати қўйилиб, мос хос функция топилади.

Мисол. Ушбу

$$u(x) = 3 - 2x - 5x^2 + \int_{-1}^1 (xs + x^2) u(s) ds$$

интеграл тенглама энг кичик квадратлар методи билан ечилсин.

Бу ерда $n=3$ деб олиб, координат функциялар сифатида $\varphi_1(x)=1, \varphi_2(x)=x, \varphi_3(x)=\frac{3x^2-1}{2}$ Лежандр кўпхадларини (6-бобга қ.) оламиз ва тақрибий ечимни

$$u_3(x) = C_1 + C_2 x + C_3 \frac{3x^2-1}{2}$$

күринишида излаймиз. Бу ҳолда (5.4) формулаларга кўра

$$\psi_1(x) = 1 - \int_{-1}^1 (xs + x^2) ds = 1 - 2x^2,$$

$$\psi_2(x) = x - \int_{-1}^1 (xs + x^2) s ds = \frac{x}{3},$$

$$\psi_3(x) = \frac{3x^2 - 1}{2} - \int_{-1}^1 (xs + x^2) \frac{3s^2 - 1}{2} ds = \frac{3x^2 - 1}{2}.$$

Энди (5.7) формулалар ёрдамида (5.8) системанинг коэффициентларини топамиз:

$$(\psi_1, \psi_1) = \frac{14}{15}, (\psi_1, \psi_2) = (\psi_2, \psi_1) = (\psi_2, \psi_3) = (\psi_3, \psi_2) = 0,$$

$$(\psi_1, \psi_3) = (\psi_3, \psi_1) = -\frac{8}{15}, (\psi_2, \psi_2) = \frac{2}{27}, (\psi_3, \psi_3) = \frac{2}{5},$$

$$f_1 = \frac{8}{3}, f_2 = -\frac{4}{9}, f_3 = -\frac{4}{3}.$$

Натижада қуйидаги системага эга бўламиз:

$$\left. \begin{aligned} \frac{14}{15} C_1 - \frac{8}{15} C_3 &= \frac{8}{3}, \\ \frac{2}{27} C_2 &= -\frac{4}{9}, \\ -\frac{8}{15} C_1 + \frac{2}{5} C_3 &= -\frac{4}{3}. \end{aligned} \right\}$$

Осонлик билан кўриш мумкинки, бу система ёчими қуйидагидан иборат:

$$C_1 = 4, C_2 = -6, C_3 = 2.$$

Шундай қилиб,

$$u_3(x) = 4 - 6x + 2 \cdot \frac{3x^2 - 1}{2} = 3 - 6x + 3x^2.$$

Бу эса тенгламанинг аниқ ёчимиидир.

12.6-§. КОЛЛОКАЦИЯ МЕТОДИ

Бу ерда ҳам

$$Lu = u(x) - \lambda \int_a^b K(x, s)u(s)ds - f(x) = 0 \quad (6.1)$$

интеграл тенгламанинг $u_n(x)$ тақрибий ёчимини топиш учун 12.5-§ дагидек $\{\varphi_i(x)\}$ ва $\{\varphi_i(x, \lambda)\}$ функциялар системасини киритамиз ва

$$u_n(x) = \sum_{i=1}^n C_i \varphi_i(x) \quad (6.2)$$

деб оламиз. Кейин $Lu_n(x)$ боғланишсизликнинг берилган $x = x_j (j = \overline{1, n})$ тўрнинг нуқталарида (коллокация нуқталарида) нолга айланишини, яъни

$$Lu_n(x_j) = \sum_{i=1}^n C_i \psi_i(x_j, \lambda) - f(x_j) = 0, \quad j = 1, 2, \dots, n$$

бўлишини талаб қиласиз (бу ерда $a \leq x_1 < x_2 < \dots < x_n \leq b$). Натижада C_1, C_2, \dots, C_n номаълум коэффициентларни топиш учун

$$\sum_{i=1}^n C_i \psi_i(x_j, \lambda) = f(x_j), \quad j = \overline{1, n} \quad (6.3)$$

тенгламалар системасига эга бўламиз. Агар системанинг детерминанти

$$D(\lambda) = \det [\psi_i(x_j, \lambda)] \neq 0$$

бўлса, у ҳолда (6.3) системадан C_1, C_2, \dots, C_n ягона равишда топилади ва (6.2) формула ёрдамида $u_n(x)$ тақрибий ечим аниқланади.

Агар $D(\lambda)=0$ бўлса, у ҳолда бу тенгламадан $K(x, s)$ ўзак хос сонларининг $\tilde{\lambda}_k (k = \overline{1, n})$ тақрибий қиймати топилади. Кейин (6.3) системада $f(x_j) = 0 \quad (j = \overline{1, n})$ ва $\lambda = \tilde{\lambda}_k$ деб олиб,

$$\sum_{i=1}^n \tilde{C}_i^{(k)} \psi \left(x_j, \tilde{\lambda}_k \right) = 0, \quad j = \overline{1, n}$$

бир жинсли тенгламалар системаси ҳосил қилинади. Бу системанинг $\tilde{C}_i^{(k)} (i = \overline{1, n})$ нотривиал ечимлари $K(x, s)$ ўзакнинг $\lambda_k = \tilde{\lambda}_k$ хос сонига мос келадиган хос функциясини тақрибий равишда аниқлайди:

$$\tilde{u}^{(k)}(x) = \sum_{i=1}^n \tilde{C}_i^{(k)} \varphi_i(x).$$

Мисол. Ушбу

$$u(x) = x - x^2 + \int_{-1}^1 (xs + x^2) u(s) ds$$

тенгламанинг тақрибий ечими коллокация методи билан топилсин.

Бунинг учун тақрибий ечимни

$$u_3(x) = C_1 + C_2 x + C_3 \frac{3x^2 - 1}{2}$$

күренишида қидирамиз ва уни тенгламага қўйиб, боғланишсизликни топамиз (12.5-§ даги мисолга к.):

$$\begin{aligned} r_3(x) &= C_1\psi_1(x) + C_2\psi_2(x) + C_3\psi_3(x) - f(x) = \\ &= C_1(1 - 2x^2) + \frac{C_2}{3}x + C_3 \frac{3x^2 - 1}{2} - x + x^2. \end{aligned}$$

Коллокация нуқталарини $x_1 = -1$, $x_2 = 0$, $x_3 = 1$ деб оламиз ва нуқталарда боғланишсизликнинг нолга айланишини талаб қиласмиз. Натижада

$$\left. \begin{array}{l} -C_1 - \frac{1}{3}C_2 + C_3 = -2, \\ -C_1 - \frac{1}{2}C_3 = 0, \\ -C_1 + \frac{1}{3}C_2 + C_3 = 0 \end{array} \right\}$$

системага эга бўламиз. Бу системанинг ечими $C_1 = -1$, $C_2 = 3$, $C_3 = -2$ дан иборат. У ҳолда тақрибий ечим

$$u_3(x) = -1 + 3x - 2 \cdot \frac{3x^2 - 1}{2} = 3x(1 - x)$$

бўлиб, у аниқ ечим билан устма-уст тушади.

12.7-§. ИНТЕГРАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ КЕТМА-КЕТ ЯҚИНЛАШИШ МЕТОДИ БИЛАН ЕЧИШ

12.7.1. Фредгольм тенгламасини тақрибий ечиш. Бу методда

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x, s)u(s)ds \quad (7.1)$$

интеграл тенгламанинг ечимини λ нинг даражаларига нисбатан жойлашган қатор шаклида излаймиз:

$$u(x) = \varphi_o(x) + \lambda\varphi_1(x) + \lambda^2\varphi_2(x) + \dots \quad (7.2)$$

Бу қаторни (7.1) тенгламага қўйиб

$$\begin{aligned} &\varphi_o(x) + \lambda\varphi_1(x) + \lambda^2\varphi_2(x) + \dots = \\ &= f(x) + \lambda \int_a^b K(x, s) [\varphi_o(s) + \lambda\varphi_1(s) + \lambda^2\varphi_2(s) + \dots] ds, \end{aligned}$$

λ нинг бир хил даражалари олдидағи коэффициентларни тенглаштирасак, натижада қуйидагиларга эга бўламиз:

$$\begin{aligned}\varphi_o(x) &= f(x), \\ \varphi_1(x) &= \int_a^b K(x,s)\varphi_o(s)ds, \\ \varphi_2(x) &= \int_a^b K(x,s)\varphi_1(s)ds.\end{aligned}\tag{7.3}$$

Агар такрорланган ўзак деб аталувчи ушбу

$$\begin{aligned}K_1(x,s) &= K(x,s), \\ K_2(x,s) &= \int_a^b K(x,t)K_1(t,s)dt, \\ K_3(x,s) &= \int_a^b K(x,t)K_2(t,s)dt\end{aligned}$$

функцияларни киритсак, у ҳолда изланаётган $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ... функциялар учун қуидаги ифодаларга эга бўламиз:

$$\varphi_o(x) = f(x), \quad \varphi_n(x) = \int_a^b K_n(x,s)f(s)ds \quad (n = 1, 2, \dots).$$

Энди (7.2) қаторни қуидагича ёза оламиз:

$$\begin{aligned}u(x) &= f(x) + \lambda \int_a^b K_1(x,s)f(s)ds + \lambda^2 \int_a^b K_2(x,s)f(s)ds + \dots = \\ &= f(x) + \lambda \left[\int_a^b [K_1(x,s) + \lambda K_2(x,s) + \dots]f(s)ds \right] = \\ &= f(x) + \lambda \int_a^b R(x,s;\lambda)f(s)ds,\end{aligned}\tag{7.4}$$

бунда

$$R(x,s;\lambda) = K_1(x,s) + \lambda K_2(x,s) + \dots \tag{7.5}$$

интеграл тенгламанинг резольвентасидир.

Фараз қилайлик, $D = \{a \leq x, s \leq b\}$ соҳада $|K(x,s)| \leq M$ ва $|f(x)| \leq N$ бўлсин, у ҳолда (7.3) формулалардан индукция методига кўра

$$|\varphi_n(x)| \leq N [M(b-a)]^n \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

тенгсизликлар ўринли бўлади. Шунинг учун ҳам

$$|\lambda| < \frac{1}{M(b-a)} \quad (7.6)$$

тенгсизлик бажарилганда (7.2), (7.4) ва (7.5) қаторлар текис яқинлашади. Интеграл тенгламанинг тақрибий ечими сифатида

$$u_n(x) = \sum_{k=0}^n \lambda^k \varphi_k(x)$$

ни олиш мумкин, бунинг хатолиги қуйидагига тенг:

$$\begin{aligned} \varepsilon_n &= |u(x) - u_n(x)| \leq \sum_{k=n+1}^x |\lambda|^k |\varphi_k(x)| \leq \\ &\leq \sum_{k=n+1}^x N [M(b-a)|\lambda|]^k = \frac{N [M(b-a)|\lambda|]^{n+1}}{1-M(b-a)|\lambda|}. \end{aligned}$$

Мисол сифатида

$$u(x) = e^x - \frac{1}{2} e^{-x} + \frac{1}{2} \int_0^x e^{-x-s} u(s) ds$$

интеграл тенгламанинг ечимини топамиз. Бу ерда $|K(x,s)| = e^{-x-s} \leq 1$, $|f(x)| = \left|e^x - \frac{1}{2} e^{-x}\right| \leq 2,6$ ва $\lambda = \frac{1}{2}$ бўлганлиги учун (7.6) яқинлашиш шарти бажарилади. Осонлик билан кўриш мумкинки,

$$\varphi_o(x) = e^x - \frac{1}{2} e^{-x},$$

$$\varphi_1(x) = \int_0^x e^{-x-s} \left(e^s - \frac{1}{2} e^{-s}\right) ds = e^{-x} \frac{3+e^{-2}}{4},$$

$$\varphi_k(x) = e^{-x} \frac{3+e^{-2}}{4} \left(\frac{1-e^{-2}}{2}\right)^{k-1} \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Бу ифодаларни (7.2) қаторга қўйиб, аниқ ечимни топамиз:

$$\begin{aligned} u(x) &= e^x - \frac{1}{2} e^{-x} + e^{-x} \frac{3+e^{-2}}{4 \cdot 2} - \sum_{k=1}^x \left(\frac{1-e^{-2}}{4}\right)^{k-1} = \\ &= e^x - \frac{1}{2} e^{-x} + e^{-x} \frac{1}{2} = e^x. \end{aligned}$$

Ҳар доим ҳам бу мисолдагидек (7.3) интеграллар аниқ ҳисобланмайди. Шунинг учун ҳам (7.3) интеграллар учун 12.2-§ дагидек бирор

$$\int_a^b \Phi(x) dx \cong \sum_{k=1}^n A_k \Phi(x_k)$$

кв.ф. ни қўллашга тўғри келади.

Кўйидагича белгилашлар киритамиз:

$$K_{ij} = K(x_i, x_j), \quad \varphi_{ni} = \varphi_n(x_i), \quad f_i = f(x_i).$$

Шу билан бирга $\varphi_n(x_i)$ нинг тақрибий қийматини $\tilde{\varphi}_{ni}$ ва $f(x_i)$ нинг тақрибий қийматини y_i деб белгилаймиз. У ҳолда (7.3) формуладан қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned}\varphi_{0i} &= f_i, \\ \varphi_{1i} &= \int_a^b K(x_i, s) \varphi_0(s) ds \cong \sum_{j=1}^n A_j K_{ij} \varphi_{0j}, \\ \tilde{\varphi}_{1i} &= \sum_{j=1}^n A_j K_{ij} \varphi_{0j}\end{aligned}$$

ва умумий ҳолда

$$\tilde{\varphi}_{mi} = \sum_{j=1}^n A_j K_{ij} \tilde{\varphi}_{m-1,j}.$$

Бу формулаларга кўра ҳисоблашни қўйидаги жадвал бўйича ба-жариш мумкин:

	1	2	...	n	$\varphi_{0i} = f_i$	$\tilde{\varphi}_{1i}$	$\tilde{\varphi}_{2i}$...	y_i	
x_1	$\lambda A_1 K_{11}$	$\lambda A_1 K_{21}$...	$\lambda A_1 K_{n1}$	φ_{01}	$\lambda \tilde{\varphi}_{11}$	$\lambda^2 \tilde{\varphi}_{21}$...	y_{i1}	
x_2	$\lambda A_2 K_{12}$	$\lambda A_2 K_{22}$...	$\lambda A_2 K_{n2}$	φ_{02}	$\lambda \tilde{\varphi}_{12}$	$\lambda^2 \tilde{\varphi}_{22}$...	y_{i2}	
.			...							
x_n	$\lambda A_n K_{1n}$	$\lambda A_n K_{2n}$...	$\lambda A_n K_{nn}$	φ_{0n}	$\lambda \tilde{\varphi}_{1n}$	$\lambda^2 \tilde{\varphi}_{2n}$...	y_{in}	

Бу жадвал икки қисмдан иборат. Биринчи қисми квадрат жадвал бўлиб, унинг элементларини ҳосил қилиш учун $K(x, s)$ ўзак (x_i, x_j) нуқталарда ҳисобланади ва бу қиймат λA_j сонга кўпайтирилади. Жадвал иккинчи қисмининг биринчи устуни $\varphi_0(x)=f(x)$ функциянинг x_i нуқталардаги қийматидан тузилган. Кейинги ($\tilde{\varphi}_{li}$ устун) устуннинг

1-, 2- ва ҳоказо элементлари қуйидаги формулалар ёрдамида топилади:

$$\lambda \tilde{\varphi}_{11} = \sum_{j=1}^n \lambda A_j K_{1j} \tilde{\varphi}_{oj}, \quad \lambda \tilde{\varphi}_{12} = \sum_{j=1}^n \lambda A_j K_{2j} \tilde{\varphi}_{oj}.$$

Кейинги $\tilde{\varphi}_{2i}$ устун элементлари эса

$$\lambda^2 \tilde{\varphi}_{21} = \sum_{j=1}^n \lambda A_j K_{1j} (\lambda \tilde{\varphi}_{1j}), \quad \lambda^2 \tilde{\varphi}_{22} = \sum_{j=1}^n \lambda A_j K_{2j} (\lambda \tilde{\varphi}_{2j}), \dots$$

формулалар ёрдамида ҳисобланади. Худди шунга ўхшаш яна кейинги устунлар элементлари ҳисобланади. Ҳисоблаш жараёнини охирги ҳисобланаётган устуннинг элементлари берилган аниқликдан кичик бўлгунича давом эттирамиз. Бундан кейин топилган устунларнинг элементларини сатрлар бўйича қўшиб, охирги устун элементларини, яъни $u(x)$ ечимнинг x_i нуқтадаги y_i тақрибий қийматини топамиз:

$$y_i = \varphi_{oi} + \lambda \tilde{\varphi}_{1i} + \lambda^2 \tilde{\varphi}_{2i} + \dots \quad (7.7)$$

Бу қатор (7.6) шарт бажарилганда яқинлашади. Ҳақиқатан ҳам, фараз қиласлик, $|\varphi_{oi}| = |f_i| \leq N$ бўлсин, у ҳолда

$$|\tilde{\varphi}_{1i}| = \left| \sum_{j=1}^n \lambda A_j K_{ij} \varphi_{oj} \right| \leq NM |\lambda| \sum_{j=1}^n A_j = NM |\lambda| (b - a).$$

Бу жараённи давом эттириб,

$$|\tilde{\varphi}_{ni}| \leq N [M |\lambda| (b - a)]^n \quad (n = 1, 2, \dots)$$

баҳога эга бўламиз. Бу баҳолардан (7.7) қаторнинг яқинлашувчилиги келиб чиқади.

Машқ. Ушбу

$$u(x) + 0,2 \int_0^x \left(e^{xs} - 1 \right) u(s) ds = 0,2 \left(e^x - x + 4 \right)$$

тenglamанинг ечими $\varepsilon = 10^{-4}$ аниқликда топилсин.

12.7.2. Вольтерра тенгламасини тақрибий ечиш. Маълумки, агар $K(x, s)$ ва $f(x)$ функциялар $D = \{a \leq s \leq x \leq b\}$ соҳасида узлуксиз бўлса, у ҳолда Вольтерранинг II жинс интеграл тенгламаси

$$u(x) - \lambda \int_a^x K(x, s) u(s) ds = f(x) \quad (7.8)$$

λ нинг ихтиёрий қийматида ягона ечимга эга. Мазкур ечимни қуидаги кўринишда излаймиз:

$$u(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^k \varphi_k(x). \quad (7.9)$$

Бу қаторни (7.8) тенгламага қўйиб, кейин λ нинг олдидаги бир хил даражали коэффициентларни тенглаштирамиз, натижада

$$\varphi_n(x) = f(x), \varphi_k(x) = \int_a^x K(x,s) \varphi_{k-1}(s) ds, k = 1, 2, \dots \quad (7.10)$$

тенгликлар келиб чиқади. 12.7.1 даги белгилашларда

$$|\varphi_k(x)| \leq \frac{N[M(b-a)]^k}{k!} \quad (7.11)$$

баҳога эга бўламиз. Агар (7.8) тенгламанинг тақрибий ечими сифатида (7.8) қаторнинг аввалги n та ҳадини олсак, у ҳолда (7.11) тенгислизликка кўра хатолик учун қўйидаги баҳога эга бўламиз:

$$\varepsilon_n = |u(x) - u_n(x)| = \left| \sum_{k=n+1}^{\infty} \lambda^k \varphi_k(x) \right| \leq N \sum_{k=n+1}^{\infty} \frac{[M(b-a)|\lambda|]^k}{k!}. \quad (7.12)$$

Бу баҳо анча қўпол. Қўп ҳолларда абсолют хатолик бундан анча кичик бўлиши мумкин. Буни мисолда қўрамиз.

Мисол. Ушбу

$$u(x) - \int_0^x (s-x)u(s)ds = x, \quad 0 \leq x \leq 2$$

интеграл тенгламанинг ечими $\varepsilon = 10^{-5}$ абсолют хатолик билан топилсин.

Бу ерда $N = x \leq 2$, $|K(x,s)| \leq 2$, $\lambda = 1$, $b-a \leq 2$ бўлганлиги учун (7.11) дан

$$|\varphi_k(x)| \leq \frac{2^{k+1}}{k!}$$

баҳога эга бўламиз. Бундан эса

$$\varepsilon_n = 2 \sum_{k=n+1}^{\infty} \frac{2^k}{k!} < 10^{-5}$$

тенгислизлик бажарилиши учун $n = 11$ бўлиши лозим. Аслида бундай эмас. Ҳақиқатан ҳам, $\varphi_0(x) = x$ деб олиб, кетма-кет қўйидагиларни ҳосил қиласиз:

$$\varphi_1(x) = \int_0^x (s-x)\varphi_0(s)ds = \frac{x^3}{3} - \frac{x \cdot x^2}{2} = -\frac{x^3}{3!},$$

$$\varphi_2(x) = \int_0^x (s-x)\varphi_1(s)ds = -\frac{1}{3!} \left(\frac{x^5}{5} - \frac{x \cdot x^4}{4} \right) = \frac{x^5}{5},$$

$$\varphi_n(x) = (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!}.$$

Бундан күрамизки, $\varepsilon_n = 10^{-5}$ бўлиши учун $n = 5$ етарлидир. Шундай қилиб, тақрибий ечим сифатида

$$u(x) \cong u_5(x) = x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \frac{x^7}{7!} + \frac{x^9}{9!} - \frac{x^{11}}{11!}$$

ни олишимиз мумкин. Кўриниб турибдики, аниқ ечим $u = \sin x$.

Агар (7.10) интеграллар аниқ олинмаса, у ҳолда квадратур формуласардан фойдаланишга тўғри келади. Масалан, $[a, b]$ оралиқни n га бўлиб, умумлашган трапециялар формуласидан фойдаланамиз. Бунинг учун $h = \frac{b-a}{n}$, $x_i = a + ih$, $K_{ij} = K(x_i, x_j)$, $\varphi_{ki} = \varphi_k(x_i)$ деб белгилаймиз ҳамда $\varphi_k(x_i)$, $u_n(x_i)$ ларнинг тақрибий қийматини мосравиша $\tilde{\varphi}_{ki}$, \tilde{y}_{ni} орқали белгилаб, қўйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \varphi_{k+1}(x_i) &= \int_0^{x_i} K(x_i, s) \varphi_k(s) ds \cong \\ &\cong \frac{h}{2} \left[K_{i0} \varphi_{k0} + 2(K_{i1} \varphi_{k1} + K_{i2} \varphi_{k2} + \dots + K_{i,i-1} \varphi_{k,i-1}) + K_{ii} \varphi_{ki} \right] \end{aligned}$$

ёки

$$\begin{aligned} \tilde{\varphi}_{k+1,i} &= \frac{h}{2} \left[K_{i0} \tilde{\varphi}_{k0} + 2(K_{i1} \tilde{\varphi}_{k1} + K_{i2} \tilde{\varphi}_{k2} + \dots + K_{i,i-1} \tilde{\varphi}_{k,i-1}) + \right. \\ &\quad \left. + K_{ii} \tilde{\varphi}_{ki} \right], \quad i = 1, 2, \dots, n. \end{aligned}$$

Барча $\tilde{\varphi}_{ki}$ ($k = \overline{0, n}$) ни ҳисоблаб бўлгандан кейин $u_n(x_i)$ нинг \tilde{y}_{ni} тақрибий қиймати

$$\tilde{y}_{ni} = \sum_{k=0}^n \lambda^k \tilde{\varphi}_{ki}$$

формула ёрдамида аниқланади.

Бошқа квадратур формулаларни ҳам қўллаш мумкин. Масалан, $x_i = a + ih$, $h = \frac{b-a}{2n}$ нуқталар ёрдамида $[a, b]$ оралиқни $2n$ бўлакка бўлиб,

$$\varphi_{k+1,2i} = \varphi_{k+1}(x_{2i}) = \int_0^{x_{2i}} K(x_{2i}, s) \varphi_k(s) ds$$

интегралга Симпсон формуласини қўллаб, тақрибий қиймат учун қўйидаги формулага эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \tilde{\varphi}_{k+1,2i} &= \frac{h}{3} \left[K_{2i,0} \tilde{\varphi}_{k0} + 4(K_{2i,1} \tilde{\varphi}_{k1} + K_{2i,3} \tilde{\varphi}_{k3} + K_{2i,2i-1} \tilde{\varphi}_{k,2i-1}) + \right. \\ &\quad \left. + 2(K_{2i,2} \tilde{\varphi}_{k2} + K_{2i,4} \tilde{\varphi}_{k4} + \dots + K_{2i,2i-2} \tilde{\varphi}_{k,2i-2}) + K_{2i,2i} \tilde{\varphi}_{k,2i} \right], \\ &\quad i = 1, 2, \dots, n. \end{aligned}$$

Тоқ i лар учун $\tilde{\varphi}_{k+1,i}$ интерполяция йўли билан топилади.

Кетма-кет яқынлашиш жараёнини

$$\frac{\|y_k - y_{k-1}\|}{\|y_k\|} \leq \varepsilon$$

шарт бажарилгунча давом эттириш керак, бунда $\|y\| = \max_{a \leq x \leq b} |y(x)|$, ε — берилган нисбий хатолик. Бу шарт шуни күрсатадыки, жараённи түхтатиш учун иккита қүшни кетма-кет яқынлашишлар натижаси-ни солишириш керак. Агар улар яқын бўлишса, у ҳолда керакли аниқликка эришилган деб ҳисобланади.

(7.9) тенгламани тақрибий ечиш учун унга кирадиган интегрални тўғридан-тўғри бирор кв.ф. билан алмаштириш мумкин. Юқорида кўрганимиздек, бу мақсадда умумлашган трапециялар формула-сини қўллаш мақбулдир. Мазкур формулаларни қўллаб, қўйидагига эга бўламиз:

$$u(x_i) - \lambda \int_0^{x_i} K(x_i, s) u(s) ds \cong \\ \cong y_i - \frac{\lambda h}{2} [K_{i0} y_0 + 2(K_{i1} y_1 + K_{i2} y_2 + \dots + K_{i,i-1} y_{i-1}) + K_{ii} y_i] = f(x_i)$$

ёки

$$y_i - \frac{h\lambda}{2} [K_{i0} y_0 + 2(K_{i1} y_1 + \dots + K_{i,i-1} y_{i-1}) + K_{ii} y_i] = f_i,$$

бундан эса

$$y_i = \frac{1}{1 - \frac{h\lambda}{2} K_{ii}} \left[f_i + \frac{\lambda h}{2} K_{i0} y_0 + \lambda h \sum_{j=1}^n K_{ij} y_j \right]$$

келиб чиқади. Шундай қилиб, биз қадам-бақадам y_i ларни топиб оламиз.

1-машқ. Ушбу

$$u(x) = x + \lambda \int_0^1 x s u(s) ds$$

интеграл тенглама учун қўйидагиларнинг тўғрилиги кўрсатилсин:

$$\Delta(\lambda) = 1 - \frac{\lambda}{3}, \quad D(x, s, \lambda) = \lambda x s, \quad u(x) = \frac{3x}{3-\lambda}.$$

2-машқ. Қўйидаги

$$u(x) = x + \lambda \int_0^1 s(x+s) u(s) ds$$

тенглама учун

$$\Delta(\lambda) = 1 - \frac{2}{3} \lambda - \frac{1}{72} \lambda^2,$$

$$D(x, s; \lambda) = \lambda s(x+s) + \lambda^2 s \left(\frac{1}{2} x s - \frac{1}{3} x - \frac{1}{3} s + \frac{1}{4} \right)$$

эканлиги кўрсатилсин.

1. Азларов Т., Мансуров Ҳ. Математик анализ. 2-қ. -Т.: Ўқитувчи, 1989.
2. Бабушка И., Витасек Э., Прагер М. Численные процессы решения дифференциальных уравнений. -М.: Мир, 1969.
3. Бадалов Ф. Б., Шодмонов Г. Ҳусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар орқали моделлаштириладиган муҳандислик масалаларини ЭҲМ да ечиш усуллари. -Т.: Фан, 1991.
4. Бахвалов Н.С. Численные методы, 1. -М.: Наука, 1973.
5. Бахвалов Н.С., Жидков Н.П., Кобельков Г.М. Численные методы. -М.: Наука, 1987.
6. Бендат Дж., Пирсол А. Прикладной анализ случайных величин. -М.: Мир, 1989.
7. Березин И.С., Жидков Н.П. Методы вычислений. Т. 2. -М.: ФМ, 1959.
8. Вазов В.Р., Форсайт Дж. Разностные методы решения дифференциальных уравнений в частных производных. -М.: ИЛ, 1963.
9. Верлань А.Ф., Сизиков В. С. Интегральные уравнения: методы, алгоритмы, программы. -Киев: Наукова думка, 1986.
10. Владимиров В.С. Уравнения математической физики. -М.: Наука, 1971.
11. Годунов С.К., Рябенький В.С. Введение в теорию разностных схем. -М.: ФМ, 1962.
12. Годунов С.К., Рябенький В.С. Разностные схемы. -М.: Наука, 1973.
13. Деккер К., Вервер Я. Устойчивость методов Рунге-Кутта для жестких нелинейных дифференциальных уравнений. -М.: Наука, 1988.
14. Демидович Б.П., Марон И.А., Шувалова Э.З. Численные методы анализа. -М.: ФМ, 1963.
15. Иванов В.В. Методы вычислительной математики на ЭВМ. Справочное пособие. -Киев: Наукова думка, 1986.
16. Ильин В.П. Разностные методы решения эллиптических уравнений. -Новосибирск, 1970.
17. Истроилов М.И. Ҳисоблаш методлари. 1-қ. -Т.: Ўқитувчи, 1988.
18. Калиткин Н.Н. Численные методы. -М.: Наука, 1978.
19. Канторович Л.В., Акилов Г.П. Функциональный анализ в нормированных пространствах. -М.: ФМ, 1959.
20. Канторович Л.В., Крылов В.И. Приближенные методы высшего анализа. 5-е изд. -М., Л.: ФМ, 1962.
21. Коллати Л. Численные методы решения дифференциальных уравнений. М.: ИЛ, 1953.
22. Қобулов В.Қ. Функционал анализ ва ҳисоблаш математикаси. -Т.: Ўқитувчи, 1976.
23. Крылов В.И., Бобков В. В., Монастырный П. И. Вычислительные методы высшей математики. Т. 2. -Минск: Вышэйшая школа, 1975.
24. Крылов В. И., Бобков В. В., Монастырный П. И. Вычислительные методы высшей математики. Т. 2. -М.: Наука, 1977.
25. Ловитт У. В. Линейные интегральные уравнения. -М.: Гостехиздат, 1957.
26. Макклеллан Дж. Х., Рейдер Ч.М. Применение теории чисел в цифровой обработке сигналов. -М.: Радио и связь, 1983.
27. Марпл-мл. С.Л. Цифровой спектральный анализ и его приложения. -М.: Мир, 1990.
28. Марчук Г.И. Методы вычислительной математики. -М.: Наука, 1977.
29. Марчук Г.И., Агошков В. И. Введение в проекционно-сеточные методы. -М.: Наука, 1981.

30. Милн В.Э. Численное решение дифференциальных уравнений. -М.: ИЛ, 1955.
31. Митчелл Э., Уэйт Р. Метод конечных элементов для уравнений с частными производными. -М.: Мир, 1981.
32. Михлин С.Г. Вариационные методы в математической физике. -М.: Наука, 1971.
33. Михлин С.Г., Смолицкий Х.А. Приближенные методы решения дифференциальных и интегральных уравнений. -М.: Наука, 1965.
34. Мысовских И. П. Лекции по методам вычислений. -М.: ФМ, 1962.
35. Орtega Дж., Пул У. Введение в численные методы решения дифференциальных уравнений. -М.: Наука, 1986.
36. Петровский И.Г. Лекции об уравнениях с частными производными. -М.: Наука, 1961.
37. Положий Г.Н. и др. Математический практикум. -М.: ФМ, 1960.
38. Ракитский Ю.В., Устинов С.М., Черноруцкий И.Г. Численные методы решения жестких систем. -М.: Наука, 1979.
39. Рихтмайер Р., Нортон К. Разностные методы решения краевых задач. -М.: Мир, 1972.
40. Рябенький В.С., Филиппов А. Ф. Об устойчивости разностных уравнений. -М.: Гостехиздат, 1956.
41. Салохитдинов М. С., Насрилдинов Г.Н. Оддий дифференциал тенгламалар. -Т.: Ўқитувчи, 1982.
42. Самарский А.А. Введение в теорию разностных схем. -М.: Наука, 1971.
43. Самарский А.А. Теория разностных схем. -М.: Наука, 1977.
44. Самарский А.А., Андреева В. Б. Разностные методы решения эллиптических уравнений. -М.: Наука, 1976.
45. Самарский А.А., Гулин А. В. Устойчивость разностных схем. -М.: Наука, 1973.
46. Самарский А.А., Николаев Е.С. Методы решения сеточных уравнений. -М.: Наука, 1978.
47. Самарский А. А., Гулин А. В. Численные методы. -М.: Наука, 1989.
48. Саримсоқов Т. А. Функционал анализ курси. -Т.: Ўқитувчи, 1980.
49. Современные численные методы решения обыкновенных дифференциальных уравнений. -М.: Мир, 1979.
50. Статистические методы для ЭВМ. Пер. с англ. Под ред. К. Энслейна, Э. Рэлстона, Г.С. Уилфа. -М.: Наука, 1986.
51. Стрэнг Г., Фикс Дж. Теория метода конечных элементов. -М.: Мир, 1977.
52. Съярле Ф. Метод конечных элементов для эллиптических задач. -М.: Мир, 1980.
53. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. -М.: Наука, 1972.
54. Тихонов А.Н., Арсенин В.Я. Методы решения некорректных задач. -М.: Наука, 1986.
55. Хайрер Э., Нёрсетт С., Ваннер Г. Решение обыкновенных дифференциальных уравнений. Нежесткие задачи. -М.: Мир, 1990.
56. Яненко Н.Н. Метод дробных шагов решения многомерных задач математической физики. -Новосибирск, 1967.
57. Bieberbach L. Theorie der Differentialgleichungen, 3 Aufl. Berlin, 1930, b.54.
58. Cooley J.W., Tukey J.W. An algorithm for machine calculation of complex Fourier series // Math. Comput. 1965, v. 19, № 90.
59. Liebman H. Die angenanerte Ermittlung harmonischer Functionen und konformer Abbildungen. Sitzungsber. Bauer. Akad. Wiss. Math-Phys. k. 1, 1918, s. 385-416.

Сўз боши	3
8-боб. Оддий дифференциал тенгламалар учун	
Коши масаласини ечишда тақрибий методлар	4
8.1-§. Коши масаласини тақрибий ечишнинг аналитик методлари	5
8.1.1. Кетма-кет яқинлашиш методи	5
8.1.2. Даражали қаторлар методи	9
8.2-§. Тўртта энг содда сонли метод	13
8.2.1. Эйлер методи (синиқ чизиқлар методи)	13
8.2.2. Эйлернинг тақомиллаштирилган методи	17
8.2.3. Эйлер-Кошининг тақомиллаштирилган методи	19
8.2.4. Итерацион ишлов берилган Эйлер-Кошининг тақомиллаштирилган методи	20
8.3-§. Рунге-Кутта методлари	21
8.3.1. Умумий тушунчалар	21
8.3.2. Биринчи тартибли Рунге-Кутта методи	24
8.3.3. Иккинчи тартибли Рунге-Кутта методи	24
8.3.4. Учинчи тартибли Рунге-Кутта методи	25
8.3.5. Тўртинчи тартибли Рунге-Кутта методи	27
8.3.6. Рунге-Кутта методининг қадамдаги хатолиги. Рунге принципи	29
8.3.7. Кутта-Мерсон методи	31
8.3.8. Оддий дифференциал тенгламалар системасини ечиш учун Рунге-Кутта методлари	32
8.3.9. Бир қадамли методларнинг яқинлашиши	35
8.4-§. Кўп қадамли айирмали методлар	40
8.4.1. Масаланинг қўйилиши	40
8.4.2. Кўп қадамли методлардаги аппроксимациянинг хатолиги	42
8.4.3. Адамснинг экстраполяцион методлари	45
8.4.4. Адамснинг интерполяцион методлари	52
8.4.5. Кўп қадамли айирмали методларнинг тургунлиги, яқинлашиши ва хатолигини баҳолаш	58
8.4.6. Оддий дифференциал тенгламаларнинг қаттиқ системасини тақрибий ечиш	70
9-боб. Оддий дифференциал тенгламалар учун чегаравий масалалар	77
9.1-§. Масаланинг қўйилиши	77
9.1.1. Чегаравий шартлар ва чегаравий масала	77
9.1.2. Чизиқли чегаравий масала	78
9.1.3. Дифференциал тенгламалар системаси учун чегаравий масала	80
9.2-§. Иккинчи тартибли чизиқли чегаравий масалани Коши масаласига келтириш	81
9.3-§. Чекли-айирмали метод ёрдамида иккинчи тартибли чегаравий масалани ечиш	83
9.3.1. Чекли-айирмали метод фояси	83
9.3.2. Оддий дифференциал тенглама ва чегаравий шартларни алгебраик тенгламалар системаси билан алмаштириш	84
9.3.3. Максимум (принципи) ва уни чекли-айирмали тенгламалар системаси ечимининг мавжудлигини текширишга қўллаш	87
9.3.4. Айирмали ҳайдаш методи ва унинг тургунлиги	89
9.3.5. Чекли-айирмали методнинг яқинлашиши	92
9.3.6. Чекли-айирмали метод ёрдамида иккинчи тартибли чизиқли бўлмаган чегаравий масалани ечиш	97
9.4-§. Коллокация методи	99

9.4.1. Чизиқли ҳол	99
9.4.2. Чизиқли бүлмаган ҳол	102
10-боб. Хусусий ҳосилалы дифференциал тенгламаларни тақрибий ечиш	104
10.1-§. Умумий тушунчалар	104
10.2-§. Түр методи, турғунлик, аппроксимация ва яқынлашиш	104
10.2.1. Түр методининг тоғаси	106
10.2.2. Турғунлик, аппроксимация ва яқынлашиш	106
10.2.3. Турғунлик ва аппроксимацияның яқынлашиш билан алоқаси	110
10.3-§. Эллиптик дифференциал тенгламаларни түр методи билан ечиш	112
10.3.1. Эллиптик дифференциал тенгламаларни айрмали тенгламалар билан аппроксимациялаш	112
10.3.2. Айрмали тенглама ҳосил қилиш учун аниқмас коэффициентлар методи	114
10.3.3. Пуассон тенгламаси учун аниқмас коэффициентлар методи асосида айрмали схема куриш	117
10.3.4. Чегаравий шартларни аппроксимациялаш	120
10.3.5. Айрмали схеманинг турғунлиги	123
10.3.6. Рунге қоидаси	128
10.3.7. Матрицали ҳайдаш методи	129
10.3.8. Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласини ечишда Либман методи	134
10.3.9. Фурьенинг тез алмаштириши	138
10.3.10. Декомпозиция методи	142
10.3.11. Айрмали операторлар учун хос қыйматлар масалалари	149
10.4-§. Чебишенвинг оптималь ошкор итерацион методи ва уннинг айрмали эллиптик тенгламаларга таббиқи	159
10.4.1. Чебищев күпхадларининг иккита масалага таббиқи	160
10.4.2. Чебишенвинг оптималь ошкор итерацион методи	163
10.4.3. Чебищев итерацион методининг модел масалага таббиқи	167
10.4.4. Чебищев итерацион методининг эллиптик тип тенгламани аппроксимацияловчи айрмали тенгламага таббиқи	169
10.5-§. Параболик тенгламалар учун айрмали схемалар	173
10.5.1. Икки қатламли айрмали схема	173
10.5.2. Икки қатламли айрмали схемаларнинг турғунлигини текшириш	179
10.5.3. Яқынлашиш тезлигини баҳолаш	187
10.5.4. Айрмали схема қуришнинг баланс методи	188
10.5.5. Тежамкор айрмали схемалар	193
10.5.6. Ўзгарувчан коэффициентли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасини ечиш	197
10.5.7. Чизиқли бүлмаган иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасини ечиш	199
10.6-§. Гиперболик тенгламаларни айрмали методлар билан ечиш	201
10.6.1. Коши масаласини ечиш	201
10.6.2. Биринчи чегаравий масаланы ечиш	205
10.7-§. Биринчи тартибли гиперболик тенгламалар системасини тақрибий ечишда характеристикалар методи	206
10.7.1. Квазигиперболик дифференциал тенгламалар системаси характеристикаларининг тенгламалари	206
10.7.2. Характеристика тенгламаларини сонли ечиш	211
10.7.3. Эйлер методининг аналоги	212
10.7.4. Коши масаласи	214
10.7.5. Гурса масаласи	215
10.7.6. Биринчи аралаш масала	215
10.7.7. Иккинчи аралаш масала	216

11-боб. Дифференциал тенгламаларни ечишнинг вариацион методлари ва унга яқин методлар

11.1-§. Вариацион масалалар билан чегаравий масалаларнинг ўзаро алоқаси ҳақида	217
11.2-§. Оператор тенгламаларни Гильберт фазосида вариацион методлар билан ечиш	222
11.3-§. Иккинчи тартибли чизиқли чегаравий масалани вариацион масалага келтириш	228
11.4-§. Ритц методининг тоғаси	233
11.5-§. Ритц методи билан энг содда чегаравий масалани ечиш	235
11.6-§. Минималлаштирувчи кетма-кетлик ва Ритц методининг яқинлашиши	237
11.7-§. Пуассон ва Лаплас тенгламалари учун чегаравий масалалар ҳамда уларни Ритц методи билан ечиш	24
11.7.1. Пуассон ва Лаплас тенгламалари учун чегаравий масалалар	24
11.7.2. Дирихле масаласини Ритц методи билан ечиш	24
11.8-§. Ритц методининг хатолигини баҳолаш ва унинг яқинлашиш тартиби	24
11.9-§. Галёркин методи	25
11.9.1. Галёркин методининг тоғаси	25
11.9.2. Галёркин методи ёрдамида хос сон ва хос функцияларни топиш	25
11.10-§. Энг кичик квадратлар методи	261
11.10.1. Энг кичик квадратлар методининг тоғаси	260
11.10.2. Чизиқли чегаравий масалага энг кичик квадратлар методини қўйлаш	261
11.11-§. Вариацион-айрмали методлар. Чекли элементлар методи	266
12-боб. Интеграл тенгламаларни тақрибий ечиш	273
12.1-§. Интеграл тенгламалар назариясининг асосий тушунчалари	273
12.2-§. Квадратур формулалар ёрдамида интеграл тенгламаларни тақрибий ечиш	277
12.2.1. Ҳисоблаш алгоритмлари	277
12.2.2. Хатоликни баҳолаш	282
12.2.3. Вольтерранинг II жинс интеграл тенгламасини квадратур формула ёрдамида ечиш	286
12.3-§. Ихтиёрий ўзакни бузилган ўзакка алмаштириш ёрдамида интеграл тенгламаларни ечиш	288
12.3.1. Бузилган ўзакли интеграл тенглама	288
12.3.2. Бузилган ўзакнинг хос сонлари, хос функциялари ва резольвентасини топиш	291
12.3.3. Ихтиёрий ўзакни бузилган ўзак билан яқинлаштириш	293
12.3.4. Хатоликни баҳолаш	295
12.4-§. Моментлар методи ва унинг бузилган ўзак методи билан алоқаси	299
12.4.1. Моментлар методи	299
12.4.2. Галёркин методининг бузилган ўзак методи билан алоқаси	301
12.5-§. Энг кичик квадратлар методи	304
12.6-§. Коллокация методи	306
12.7-§. Интеграл тенгламаларни кетма-кет яқинлашиш методи билан ечиш	308
12.7.1. Фредгольм тенгламасини тақрибий ечиш	308
12.7.2. Вольтерра тенгламасини тақрибий ечиш	312
Адабиётлар	316