

МІНІСТЕРСТВО ОСВІТИ І НАУКИ УКРАЇНИ
КИЇВСЬКИЙ НАЦІОНАЛЬНИЙ УНІВЕРСИТЕТ ІМЕНІ ТАРАСА ШЕВЧЕНКА

Д. А. Ключин

С. І. Ляшко

НЕКЛАСИЧНІ ЗАДАЧІ МАТЕМАТИЧНОЇ ФІЗИКИ

Методичні рекомендації

УДК 517.95:519.6(072)
К52

Рецензенти:
д-р фіз.-мат. наук., проф. Д. А. Номіровський
(Київський національний університет імені Тараса Шевченка)
д-р. фіз.-мат. наук, старш. досл. С.С. Зуб
(Національний науковий центр "Інститут метрології")

*Рекомендовано до друку
вченою радою факультету комп'ютерних наук та кібернетики
(протокол № 10 від 25 квітня 2023 року)*

Клюшин Д. А., Ляшко С. І.

К52 Некласичні задачі математичної фізики: метод. рекомендації
/ Д. А. Клюшин, С. І. Ляшко. – К.: ВПЦ "Київський університет", 2023. –
51 с.

Наведено теоретичні основи та приклади неklasичних задач математичної фізики. Продемонстровано застосування апріорних оцінок в негативних просторах для доведення існування розв'язків неklasичних задач математичної фізики на прикладі рівняння в частинних похідних псевдопараболічного типу.

Для фахівців з обчислювальної математики та математичної фізики, а також студентів та аспірантів відповідних спеціальностей.

УДК 517.95:519.6(072)

© Клюшин Д.А., Ляшко С.І, 2023
© Київський національний університет імені Тараса Шевченка
ВПЦ "Київський університет", 2023

Передмова

У запропонованих методичних рекомендаціях подані результати досліджень в області теорії оптимального керування некласичними рівняннями математичної фізики за допомогою нелінійних узагальнених впливів (у тому числі імпульсних). З єдиних позицій, заснованих на використанні апріорних нерівностей із негативними нормами скінченного порядку, будується теорія некласичних рівнянь математичної фізики, доводяться теореми про їх розв'язність та існування оптимального керування. Нерівності з негативними нормами вперше були отримані в роботах професора В.П. Діденко на початку 70-х років і виявилися дуже ефективними для аналізованих у книзі задач узагальненої оптимізації. На цьому шляху отримано результати щодо існування та єдиності розв'язків початково-крайових задач, існування оптимальних керувань, диференціальних властивостей критерію якості.

У методичних рекомендаціях викладається загальна теорія некласичних задач математичної фізики з узагальненими впливами, для яких а priori виконуються нерівності з негативними нормами.

В кожному параграфі використовується окрема нумерація формул, лем, теорем, означень.

Вступ

Інтенсивний розвиток науки і техніки призводять до того, що оптимізація різноманітних систем стає однією з найбільш актуальних проблем прикладної математики і кібернетики. В багатьох технічних застосуваннях суть об'єктів така, що вони мають просторову протяжність і їхній стан описується деякими класичними або некласичними рівняннями математичної фізики (системи з розподіленими параметрами). Вивчення об'єктів подібного роду потребує істотного узагальнення методів і засобів аналізу систем із зосередженими параметрами.

Багато задач фізики, економіки, екології, медицини тощо призводять до необхідності розгляду задач, що містять у правих частинах рівняння стану системи з розподіленими параметрами узагальнені функції скінченного порядку, у тому числі і по часовій змінній (імпульсне, точкове і подібне керування).

При розв'язанні задач сингулярного оптимального керування виникає ряд істотних проблем. Методи їх подолання, що складають елементи нової єдиної теорії, описані в цих методичних рекомендаціях.

1. Необхідні поняття з функціонального аналізу

Векторні і нормовані простори. Множина E називається *дійсною лінійною системою*, або *дійсним векторним простором*, якщо для кожних двох її елементів x та y визначено їх суму $x + y \in E$, і для будь-якого x та дійсного числа λ визначено добуток $\lambda x \in E$, які задовольняють умови (аксіоми лінійного простору):

1. $(x + y) + z = x + (y + z)$ (асоціативність додавання);
2. $x + y = y + x$ (комутативність додавання);
3. $\exists \theta \in E$, що $0 \cdot x = \theta$ для довільного x ;
4. $(\lambda + \mu)x = \lambda x + \mu x$ (дистрибутивність);
5. $\lambda(x + y) = \lambda x + \lambda y$ (дистрибутивність);
6. $(\lambda\mu)x = \lambda(\mu x)$ (асоціативність множення);
7. $1 \cdot x = x$.

Нейтральний елемент $x = \theta$ простору E , якщо це не призводить до плутанини, далі будемо позначати $x = 0$.

Дійсна лінійна система E називається *дійсним лінійним нормованим простором* (в подальшому – *нормованим простором*), якщо кожному елементу $x \in E$ поставлено у відповідність дійсне число $\|x\|$ (або $\|x\|_E$), яке задовольняє умови (аксіоми *норми*):

1. $\|x\| \geq 0$ (невід'ємність);
2. $\|x\| = 0$ тоді і тільки тоді, коли $x = 0$ (віддільність);
3. $\|\lambda x\| = |\lambda| \cdot \|x\|$ (однорідність);
4. $\|x + y\| \leq \|x\| + \|y\|$ (нерівність трикутника).

Послідовність $\{x_n\}$ елементів нормованого простору E називається *збіжною за нормою*, або *сильно збіжною*, або просто *збіжною*, до елемента

$x_0 \in E$, якщо $\|x_n - x_0\| \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$. Якщо $\{x_n\}$ збігається до елемента $x_0 \in E$, то $\lim_{n \rightarrow \infty} \|x_n\| = \|x_0\|$.

Послідовність $\{x_n\}$ елементів нормованого простору E називається *фундаментальною*, або *послідовністю Коші*, якщо для будь-якого $\varepsilon > 0$ знайдеться натуральне число $N = N(\varepsilon)$ таке, що $\|x_m - x_n\| < \varepsilon$ при довільних $n, m > N$.

Нормований простір E називається *повним (банаховим)*, якщо кожна фундаментальна послідовність збігається до деякого елемента того ж простору.

Підмножина M нормованого простору E називається *щільною* в просторі E , якщо для довільного елемента $x \in E$ існує послідовність $x_n \in M$, що збігається до x .

Підмножина M нормованого простору E називається *замкненою*, якщо з умов $x_n \in M$, $x_0 \in E$ випливає, що $x_0 \in M$. Замиканням множини M (позначатимемо \bar{M}) будемо називати перетин всіх замкнених множин, що містять множину M .

Для будь-якого нормованого простору E існує банахів простір \tilde{E} такий, що 1) $E \subset \tilde{E}$; 2) $\|x\|_E = \|x\|_{\tilde{E}}$; 3) E щільна підмножина в \tilde{E} . Простір \tilde{E} називається *поповненням* простору E .

Функціонали і спряжений простір. Оператори. Якщо кожному елементу $x \in E$ поставлено у відповідність деяке дійсне число $f(x)$, то на E задано *функціонал* f .

Функціонал f називається *лінійним*, якщо він задовольняє умову $f(\alpha x + \beta y) = \alpha f(x) + \beta f(y)$, $\forall x, y \in E$, де α, β – довільні дійсні числа.

Функціонал f називається *неперервним*, якщо для будь-якого елемента $x_0 \in E$ виконується умова $f(x_n) \rightarrow f(x_0)$ при $x_n \rightarrow x_0$, де $x_n \in E$. Функціонал $f(x) = \|x\|$ є неперервним.

Лінійний функціонал називається *обмеженим* на E , якщо існує таке достатньо велике додатне число C , що для всіх $x \in E$ виконується нерівність $\|f(x)\| \leq C \|x\|$.

Лінійний функціонал є неперервним тоді і тільки тоді, коли він обмежений.

Множина лінійних неперервних функціоналів з нормою

$$\|f\| = \sup_{x \in E} \frac{\|f(x)\|}{\|x\|_E} = \sup_{\|x\|_E=1} f(x)$$

та операціями додавання функціоналів та множення на число:

$$(f + g)(x) = f(x) + g(x),$$

$$(\lambda f)(x) = \lambda f(x),$$

утворює банахів простір E^* , який називається *спряженим простором*.

Для будь-якого лінійного неперервного функціоналу f , заданого на лінійній підмножині G банахового простору E , існує функціонал $F \in E^*$, такий що $\|F\| = \|f\|$ (під нормою функціонала, що визначений на підмножині G , розуміється $\|f\| = \sup_{\|x\|_E=1, x \in G} |f(x)|$) та $F(x) = f(x)$ для довільного $x \in G$ (теорема Хана-Банаха). Функціонал F називається *продовженням функціонала f* . Якщо підмножина G щільна в E , то таке продовження єдине.

Якщо $\{f_n\}$ – послідовність функціоналів з E^* , яка обмежена в кожній точці, то послідовність $\|f_n\|$ є обмеженою (теорема Банаха-Штейнгауза).

Послідовність $\{x_n\}$ елементів з E називається *слабко збіжною* до елемента $x_0 \in E$ (позначатимемо $x_n \xrightarrow{w} x_0$), якщо $f(x_n) \rightarrow f(x_0)$ для довільного $f \in E^*$. Будь-яка слабко збіжна послідовність є обмеженою. В скінченновимірному просторі слабка та сильна збіжності співпадають.

Функціонал f називається *напівнеперервним знизу*, якщо з $x_n \rightarrow x_0$ в E випливає, що $f(x_0) \leq \liminf_{n \rightarrow \infty} f(x_n)$. Функціонал f називається *слабко напівнеперервним знизу*, якщо з умови $x_n \xrightarrow{w} x_0$ випливає, що $f(x_0) \leq \liminf_{n \rightarrow \infty} f(x_n)$. Функціонал $f(x) = \|x\|$ є слабко напівнеперервним знизу.

Нехай E_1 і E_2 – нормовані простори. На множині $D \subset E_1$ задано *оператор, або відображення A* , із значеннями в E_2 , якщо кожному елементу

$x \in D$ поставлено у відповідність елемент $y = Ax \in E_2$. Оператор A називається *лінійним*, якщо

1. $\alpha x_1 + \beta x_2 \in D$ для довільних $x_1, x_2 \in D$, де α, β – дійсні числа;
2. $A(\alpha x_1 + \beta x_2) = A(\alpha x_1) + A(\beta x_2)$ для довільних α, β – дійсні числа.

Якщо A – лінійний оператор з E_1 в E_2 такий, що $D = E_1$, та з умови $x_n \rightarrow x_0$, $Q = \{(0 < t < T) \times \Omega\}$ впливає, що $A(x_n) \rightarrow A(x_0)$ в E_2 , то A – *лінійний неперервний оператор*.

Оператор A називається *слабко неперервним*, якщо з умови $x_n \xrightarrow{w} x_0$ в ГР, де $x_n, x_0 \in Dx_n$, впливає, що $A(x_n) \rightarrow A(x_0)$ слабко в E_2 .

Гільбертів простір. Дійсна лінійна система E називається *дійсним передгільбертовим простором*, якщо кожній парі елементів x, y поставлено у відповідність дійсне число (x, y) , що задовольняє умови (аксіоми скалярного добутку):

1. $(x, x) \geq 0$, до того ж $(x, x) = 0$ тільки при $x = 0$;
2. $(x, y) = (y, x)$;
3. $(x_1 + x_2, y) = (x_1, y) + (x_2, y)$;
4. $(\lambda x, y) = \lambda(x, y)$.

За скалярним добутком в H можна ввести норму $\|x\| = \sqrt{(x, x)}$. Має місце нерівність Коші-Буняковського

$$|(x, y)| \leq \|x\| \cdot \|y\|,$$

для довільних $x, y \in H$.

Якщо відносно цієї норми простір H є повним, то він називається *гільбертовим*. Гільбертів простір є банаховим. Отже, на нього переносяться всі попередні означення і факти. Крім того, має місце аналогічна теорема про поповнення передгільбертових просторів.

Якщо $f \in H^*$, то існує єдиний елемент $u(f) \in H$, такий що $f(x) = (u, x)$ для довільного $x \in H$, та $\|f\|_{H^*} = \|u\|_H$ (теорема Рісса $H = H^*$). Таким чином, в

гільбертовім просторі умова $x_n \xrightarrow{w} x_0$ ($x_n, x_0 \in H$) рівносильна умові $\lim_{n \rightarrow \infty} (u, x_n) = (u, x_0)$, $\forall u \in H$, а умова $f_n \xrightarrow{w} f_0$ ($f_n, f_0 \in H^*$) рівносильна умові $\lim_{n \rightarrow \infty} (f_n, x) = (f_0, x)$, $\forall x \in H$.

З будь-якої обмеженої множини M гільбертова простору H можна виділити слабо збіжну послідовність, якщо ж крім того M є замкненою та опуклою, то з неї можна виділити послідовність, що збігається слабо до елемента з множини M .

Нехай H_1 і H_2 – векторні простори, кожній парі елементів $(x, y) \in H_1 \times H_2$ яких поставлено у відповідність дійсне число $\langle x, y \rangle$, що задовольняє умови (аксіоми лінійності):

1. $\langle \alpha x_1 + \beta x_2, y \rangle = \alpha \langle x_1, y \rangle + \beta \langle x_2, y \rangle$,
2. $\langle x, \alpha y_1 + \beta y_2 \rangle = \alpha \langle x, y_1 \rangle + \beta \langle x, y_2 \rangle$,

де α, β – довільні дійсні числа.

Функціонал $\langle \cdot, \cdot \rangle$ називається *білінійною формою* на декартовому добутку $H_1 \times H_2$.

Нехай H_1 і H_2 – лінійні нормовані простори, тоді якщо білінійна форма $\langle \cdot, \cdot \rangle$ задовольняє умову

$$|\langle x, y \rangle| \leq C \|x\|_{H_1} \cdot \|y\|_{H_2}, \quad \forall x \in H_1, y \in H_2,$$

то білінійна форма $\langle \cdot, \cdot \rangle$ називається *неперервною білінійною формою*.

Оснащені гільбертові простори. Нехай H_0 – гільбертів простір зі скалярним добутком $(\cdot, \cdot)_0$, в якому виділено лінійну підмножину H_+ щільну в H_0 , яка сама є гільбертовим простором з іншим скалярним добутком $(\cdot, \cdot)_+$ і нормою $\|\cdot\|_+$. Норми просторів H_+ та H_0 зв'язані нерівністю $\|x\|_0 \leq C \|x\|_+$, $x \in H_+$. Кожний елемент $u \in H_0$ задає лінійний неперервний функціонал f_u над H_+ за формулою $f_u(x) = (u, x)_0$, $x \in H_+$. Введемо простір H_- як поповнення H_0 за нормою

$$\|u\|_- = \|f_u\| = \sup_{\substack{x \in H_+, \\ x \neq 0}} \frac{|(u, x)_0|}{\|x\|_+}.$$

Простір H_- є гільбертовим, та має місце ланцюжок щільних вкладень

$$H_+ \subset H_0 \subset H_-.$$

Введені таким чином простори, H_+ , H_0 і H_- називаються *позитивним*, *нейтральним* і *негативним* просторами, відповідно, а ланцюжок вкладень – гільбертовим оснащенням простору H_0 просторами H_+ і H_- .

На декартовому добутку $H_- \times H_+$ вводиться неперервна білінійна форма $\langle \cdot, \cdot \rangle_0$ як

$$\langle v, x \rangle_0 = \lim_{n \rightarrow \infty} (u_n, x)_0,$$

де $u_n \rightarrow v$ в H_- , $x \in H_+$, $u_n \in H_0$, $v \in H_-$, $x \in H_+$, $u_n \in H_0$, $v \in H_-$ (розширення за неперервністю), до того ж $|\langle v, x \rangle_0| \leq |v|_- |x|_+$, де $x \in H_+$, $v \in H_-$ (нерівність Шварца).

Для довільного $f \in (H_+)^*$ існує $v \in H_-$, такий що $f(x) = \langle v, x \rangle_0$ для довільного $x \in H_+$. Аналогічно, довільний функціонал $f \in (H_-)^*$ можна подати у вигляді $f(v) = \langle v, x \rangle_0$, $x \in H_+$ для довільного $v \in H_-$. Таким чином, мають місце рівності, $H_- = (H_+)^*$, $H_+ = (H_-)^*$.

Простори С.Л. Соболева W_2^l . Для цілого невід'ємного l позначимо через $W_2^l(Q)$ поповнення множини $C^\infty(\bar{Q})$ (нескінченну кількість разів диференційованих в області \bar{Q} функцій) за нормою

$$\|u\|_{W_2^l} = \left(\int_Q u^2 + \sum_{k_1+k_2+\dots+k_n=l} \left(\frac{\partial^l u}{\partial x_1^{k_1} \partial x_2^{k_2} \dots \partial x_n^{k_n}} \right)^2 dx \right)^{1/2},$$

де $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$, $Q \subset R^n$ – обмежена область з гладкою межею.

Простори $W_2^l(Q)$ називаються просторами С.Л.Соболева. Якщо $l=0$, то простір $W_2^0(Q)$ збігається з простором $L_2(Q)$ вимірних інтегровних з квадратом

за Лебегом на множині Q функцій. Простори $W_2^l(Q)$ є гільбертовими зі скалярним добутком

$$(u, v)_l = \int_Q \left(uv + \sum_{k_1+k_2+\dots+k_n=l} \frac{\partial^l u}{\partial x_1^{k_1} \partial x_2^{k_2} \dots \partial x_n^{k_n}} \frac{\partial^l v}{\partial x_1^{k_1} \partial x_2^{k_2} \dots \partial x_n^{k_n}} \right) dx$$

та має місце такий ланцюжок щільних та цілком неперервних вкладень:

$$L_2(Q) \supset W_2^1(Q) \supset W_2^2(Q) \supset \dots \supset W_2^l(Q) \supset \dots$$

Тому за парою $L_2(Q)$ та $W_2^l(Q)$ можна побудувати негативний простір С.Л.Соболева $W_2^{-l}(Q)$, як поповнення простору $L_2(Q)$, за нормою

$$\|f\|_{W_2^{-l}} = \sup_{u \in W_2^l, u \neq 0} \frac{|(f, u)_{L_2(Q)}|}{\|u\|_{W_2^l}}.$$

Функції з $W_2^l(Q)$ мають певну гладкість, а саме: якщо $k < l - \frac{n}{2}$, то $W_2^l(Q) \subset C^k(\bar{Q})$ та $\|u\|_{C^k(\bar{Q})} \leq C \|u\|_{W_2^l(Q)}$, $u \in W_2^l(Q)$ (теорема вкладення).

Більш того, за певних умов можна розглядати звуження функції $u \in W_2^l(Q)$ на многовиди $D \subset \bar{Q}$ розмірністю менше за n (сліди функції u на D), при цьому указані звуження будуть мати певні властивості вимірності, сумовності, гладкості (теорема про сліди).

Диференціювання відображень. Нехай X та Y – нормовані простори, $F: X \rightarrow Y$ – відображення деякого околу U точки $x_0 \in X$ у простір Y . Відображення F називають *диференційованим за Фреше* в точці x_0 , якщо існує лінійний неперервний оператор $F'_{x_0}: X \rightarrow Y$, що : $\forall x \in U$

$$\|x - x_0\|_X < \delta \Rightarrow \|F(x) - F(x_0) - F'_{x_0}(x - x_0)\|_Y \leq \varepsilon \|x - x_0\|_X.$$

Якщо відображення F є диференційованим за Фреше в кожній точці відрізка $[x, x_0]$ (тобто на множині $\{y \in X : y = \lambda x_0 + (1 - \lambda)x, \lambda \in [0, 1]\}$), то

$$\|F(x) - F(x_0)\|_Y \leq \sup_{y \in [x, x_0]} \|F'(y)\| \cdot \|x - x_0\|.$$

2. Існування та єдиність узагальненого розв'язку

Розглянемо систему, функціонування якої описується лінійними диференційними рівняннями з частинними похідними

$$Lu = F, u \in D(L), \quad (2.1)$$

в циліндричній області $Q = \{(0 < t < T) \times \Omega\}$, де $u(t, x)$ – шукана функція, що залежить від просторової $x \in \Omega$ і часової $t \in (0, T)$ змінних, Ω – обмежена область в R^n з гладкою межею $\partial\Omega$. Областю визначення $D(L)$ оператора L є множина гладких (нескінченну кількість разів диференційовних) в області \bar{Q} функцій, що задовольняють деякі однорідні крайові умови ГР на межі ∂Q області ($D(L) = C_{\text{ГР}}^\infty$). Наприклад, для параболічного рівняння

$$Lu \equiv \frac{\partial u}{\partial t} - \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2}$$

це можуть бути класичні умови першого, другого або третього роду (за просторовою змінною)

$$u|_{x=L} = 0, \quad u|_{x \in \partial\Omega} = 0, \quad \text{першого роду,}$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \Big|_{x \in \partial\Omega} = 0, \quad \text{другого роду,}$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad u + \alpha \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \Big| = 0, \quad \text{третього роду,}$$

Будемо вважати, що оператор L діє з в $L_2(Q)$, де $L_2(Q)$ – це простір вимірних інтегровних з квадратом за Лебегом на множині Q функцій. Зауважимо, що множина $D(L)$ є лінійною та щільною в $L_2(Q)$, тому можна визначити спряжений за Лагранжем оператор $L^* : L_2(Q) \rightarrow L_2(Q)$, з областю визначення $D(L^*)$. Нагадаємо, що спряженим за Лагранжем оператором називається оператор L^* , що задовольняє умову

$$(Lu, v)_{L_2(Q)} = (u, L^*v)_{L_2(Q)},$$

де $u \in C_{\text{ГР}}^\infty, v \in C_{\text{ГР}^+}^\infty$, де ГР^+ означає спряжені крайові умови.

Наприклад, для параболічного оператора спряженим за Лагранжем буде оператор

$$L^*u \equiv -\frac{\partial u}{\partial t} - \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2},$$

з тими самими умовами першого, другого чи третього роду.

Нехай відносно $L_2(Q)$ побудовано ланцюжки оснащених гільбертових просторів:

$$W_{\Gamma}^{-l} \supset L_2(Q) \supset W_{\Gamma}^{+l}, \quad W_{\Gamma^+}^{-l} \supset L_2(Q) \supset W_{\Gamma^+}^{+l},$$

де W_{Γ}^{+l} – поповнення $D(L)$ за деякою позитивною нормою, тобто такою, що $W_{\Gamma}^{+l} \subset L_2(Q)$ та $\|u\|_{L_2(Q)} \leq C \|u\|_{W_{\Gamma}^{+l}}$, $u \in W_{\Gamma}^{+l}$. Аналогічно вводиться простір $W_{\Gamma^+}^{+l}$ як поповнення множини $D(L^*)$ (гладких в області \bar{Q} функцій, що задовольняють спряжені крайові умови Γ^+) за тією ж самою нормою $\|u\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}}$. Негативні простори $W_{\Gamma}^{-l}, W_{\Gamma^+}^{-l}$ будуються за $L_2(Q)$ і відповідними позитивними просторами $W_{\Gamma}^{+l}, W_{\Gamma^+}^{+l}$.

Нехай оператори L та L^* задовольняють апріорні негативні оцінки виду

$$\begin{aligned} \|u\|_{L_2(Q)} &\leq C_1 \|Lu\|_{W_{\Gamma}^{-l}} \leq C_2 \|u\|_{W_{\Gamma}^{+l}}, \\ \|v\|_{L_2(Q)} &\leq C_1 \|L^*v\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \leq C_2 \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}}, \end{aligned} \quad (2.2)$$

де L^* – оператор, спряжений за Лагранжем до L , $u \in D(L), v \in D(L^*)$, C_1, C_2 – додатні сталі, що не залежать від функцій $u(t, x), v(t, x)$.

Позначимо також через $\langle \cdot, \cdot \rangle_{W_{\Gamma}^{-l}}, \langle \cdot, \cdot \rangle_{W_{\Gamma^+}^{-l}}$ білінійні форми, побудовані розширенням скалярного добутку в $L_2(Q)$ за неперервністю до білінійної форми на $W_{\Gamma}^{-l} \times W_{\Gamma}^{+l}$ і $W_{\Gamma^+}^{-l} \times W_{\Gamma^+}^{+l}$, відповідно.

З наведених нерівностей (2.2) випливає, що оператор $L(\cdot)$ (відповідно, $L^*(\cdot)$) можна розширити за неперервністю до неперервно діючого з усього простору W_{Γ}^{+l} (відповідно, $W_{\Gamma^+}^{+l}$) в простір W_{Γ}^{-l} (відповідно, $W_{\Gamma^+}^{-l}$). Зауважимо,

що нерівності (2.2) будуть мати місце і для розширених операторів при будь-яких $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$, $v(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$.

Для розширених операторів і довільних $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$, $v(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$ має місце рівність

$$\langle Lu, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle u, L^*v \rangle_{W_{\Gamma^+}}. \quad (2.3)$$

Розв'язок прямої і спряженої задач:

$$Lu = F \quad (2.4)$$

$$L^*v = G, \quad (2.5)$$

будемо тлумачити в розумінні таких означень.

Означення 2.1. Розв'язком задачі (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ називається функція $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$, для якої існує послідовність функцій $u_i(t, x) \in C_{\Gamma^+}^{\infty}(\bar{Q})$, $i = 1, 2, \dots$ таких, що

$$\|u_i - u\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0, \quad \|Lu_i - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0.$$

Означення 2.2. Сильним розв'язком задачі (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ називається функція $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$, така, що

$$Lu - F = 0,$$

в просторі $W_{\Gamma^+}^{-l}$.

Означення 2.3. Слабким розв'язком задачі (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ називається функція $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$, така, що рівність

$$\langle u, L^*v \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}},$$

виконується для будь-яких функцій $v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}$.

Аналогічно вводяться означення і для розв'язку рівняння (2.5).

Лема 2.1. Нехай для операторів L і L^* виконуються нерівності (2.2). Тоді означення 2.1, 2.2, 2.3 еквівалентні.

Доведення проведемо за схемою $1 \Leftrightarrow 2 \Leftrightarrow 3$.

Нехай $u(t, x)$ – розв'язок задачі (2.4) в розумінні означення 2.1. Тоді, урахувавши нерівності (2.2), за допомогою граничного переходу, доходимо до

висновку, що значення розширеного оператора $L: W_{\Gamma^+}^{+l} \rightarrow W_{\Gamma^+}^{-l}$ на елементі $u(t, x)$, очевидно, дорівнює F , тобто $Lu = F$ в розумінні рівності елементів в просторі $W_{\Gamma^+}^{-l}$.

Нехай тепер, навпаки, $u(t, x)$ – розв'язок задачі (2.4) в розумінні означення 2.2. Оскільки множина $C_{\Gamma^+}^{\infty}(\bar{Q})$ щільна в $W_{\Gamma^+}^{-l}$, то можна вибрати послідовність $u_i(t, x) \in C_{\Gamma^+}^{\infty}(\bar{Q})$ таку, що $\|u - u_i\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0$. Далі маємо

$$\begin{aligned} \|Lu_i - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} &= \|Lu_i - Lu + Lu - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \leq \\ &\leq \|Lu_i - Lu\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} + \|Lu - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}}. \end{aligned}$$

Оскільки $Lu = F$ в $W_{\Gamma^+}^{-l}$, то другий доданок праворуч дорівнює 0.

Зважаючи на (2.2) і лінійність оператора L , дістаємо

$$\|Lu_i - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \leq \|Lu_i - Lu\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \leq C \|u_i - u\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0.$$

Таким чином, еквівалентність означень 2.1 і 2.2 доведено.

Також нескладно довести еквівалентність означень 2.2 і 2.3. Дійсно, з урахуванням рівності (2.3) твердження $2 \Rightarrow 3$ стає очевидним. Доведемо, що $3 \Rightarrow 2$. Нехай $u(t, x)$ – розв'язок задачі (2.4) в розумінні означення 2.3:

$$\langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^{\infty}}, \quad \forall v \in C_{\Gamma^+}^{\infty},$$

або

$$\langle Lu, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^{\infty}}, \quad \forall v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}.$$

Звідси за рахунок щільності множини $C_{\Gamma^+}^{\infty}$ в просторі $W_{\Gamma^+}^{+l}$ випливає, що $Lu = F$ в $(Lu$ та F задають один той самий функціонал на $W_{\Gamma^+}^{+l})$.

Зауваження. Аналогічне твердження має місце і відносно розв'язків спряженого рівняння (2.5).

Теорема 2.1. Нехай для операторів задач (2.4), (2.5) виконуються нерівності (2.2). Тоді для будь-якої функції $F \in L_2(Q)$ існує єдиний розв'язок задачі (2.4) в розумінні означень 2.1–2.3. До того ж $Lu = F$ в $L_2(Q)$.

Доведення. Розглянемо функціонал $l(v) \equiv (v, F)_{L_2(Q)}$ на функціях $v \in W_{\Gamma^+}^{+l}$. Внаслідок нерівності Коші-Буняковського і (2.2) дістаємо

$$\begin{aligned} |l(v)| &= |(v, F)_{L_2(Q)}| \leq \|v\|_{L_2(Q)} \cdot \|F\|_{L_2(Q)} \leq \\ &\leq \|L^*v\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \cdot \|L^*v\|_{L_2(Q)} \leq C \|L^*v\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}}, \end{aligned}$$

звідки випливає, що l можна розглядати як лінійний і неперервний від $L^*v \in W_{\Gamma^-}$ функціонал $l(v) = \bar{l}(L^*v)$. За теоремою Хана-Банаха розширимо за неперервністю функціонал \bar{l} до лінійного і неперервного на весь простір $W_{\Gamma^-}^{-l}(Q)$. Внаслідок співвідношення $(W_{\Gamma^-}^{-l})^* = W_{\Gamma^+}^{+l}$ існує функція $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}(Q)$ така, що $\bar{l}(w) = \langle u, w \rangle_{W_{\Gamma^-}^{-l}}$ для всіх $w \in W_{\Gamma^-}^{-l}(Q)$. Розглянемо цей функціонал на елементах $w = L^*v$, $v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}(\bar{Q})$. Тоді

$$\bar{l}(w) = \langle u, L^*v \rangle_{W_{\Gamma^-}^{-l}} = l(v) = (v, F)_{L_2(Q)}$$

або

$$\langle u, L^*v \rangle_{W_{\Gamma^-}^{-l}} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^{+l}},$$

що і завершує доведення існування узагальненого розв'язку задачі (2.4) в розумінні означення 2.3, а отже і в розумінні означень 2.1, 2.2.

Єдиність цього розв'язку випливає з лівої частини нерівності в (2.2). Дійсно, якщо $u^* \in W_{\Gamma^+}^{+l}$ ще один розв'язок рівняння (2.1), то

$$\|u^* - u\|_{L_2(Q)} \leq c_1 \|Lu^* - Lu\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} = c_1 \|F - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} = 0.$$

Таким чином, $u^* - u = 0$ в $L_2(Q)$, а отже і в $W_{\Gamma^+}^{+l}$, тому $u^* = u$ в $W_{\Gamma^+}^{+l}$.

Оскільки $Lu - F = 0$ в просторі $W_{\Gamma^+}^{-l}$, то зважаючи на вкладення $L_2(Q) \subset W_{\Gamma^+}^{-l}$, рівність $Lu - F = 0$ має місце і в просторі $L_2(Q)$.

Теорема 2.2. *Нехай нерівності (2.2) є вірними. Тоді для будь-якої функції $G \in L_2(Q)$ існує єдиний розв'язок задачі (2.5) в розумінні аналогії означень 2.1–2.3 для розв'язків задачі (2.5).*

Доведення теореми 2.2 здійснюється аналогічно доведенню теореми 2.1.

Означення 2.4. Розв'язком задачі (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ називається функція $u(t, x) \in L_2(Q)$, для якої існує послідовність функцій $u_i(t, x) \in C_{\Gamma^+}^{\infty}(\bar{Q})$, $i = 1, 2, \dots$, таких, що

$$\|u_i - u\|_{L_2(Q)} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0, \quad \|Lu_i - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0.$$

Означення 2.5. Слабким розв'язком задачі (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ називається функція $u(t, x) \in L_2(Q)$, така, що рівність

$$(u, L^*v)_{L_2(Q)} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^{-l}}$$

виконується для будь-яких функцій $v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}$.

Зрозуміло, що розв'язок рівняння (2.4) у розумінні означень 2.1–2.3 є розв'язком рівняння (2.4) і у розумінні означень 2.4–2.5. Аналогічним чином визначаються розв'язки задачі (2.5).

Зазначимо, що у випадку означень 2.4, 2.5 рівність

$$Lu = F$$

не має сенсу, оскільки значення оператора Lu на елементі $u \in L_2(Q)$ не визначене.

Лема 2.2. Нехай для операторів L і L^* виконуються нерівності (2.2). Тоді означення 2.4 і 2.5 є еквівалентними.

Доведення. Нехай $u(t, x)$ – розв'язок (2.4) в розумінні означення 2.5, тобто $u(t, x) \in L_2(Q)$ і

$$(u, L^*v)_{L_2(Q)} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^{-l}}, \quad \forall v \in C_{\Gamma^+}^{+\infty}. \quad (2.6)$$

Виберемо послідовність $F_p \in L_2(Q)$ таку, що $F_p \xrightarrow{p \rightarrow \infty} F$ в $W_{\Gamma^+}^{-l}$. Тоді, якщо $u_p(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$ – розв'язок задачі $Lu = F_p$ в розумінні означення 2.1, який існує внаслідок теореми 2.1, то

$$Lu_p = F_p,$$

а значить,

$$\|Lu_p - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} = \|F_p - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{p \rightarrow \infty} 0, \quad (2.7)$$

тобто послідовність $\{Lu_p\}_{p=1}^{\infty}$ є фундаментальною в $W_{\Gamma^+}^{-l}$ (бо простір $W_{\Gamma^+}^{-l}$ – повний).

Беручи до уваги (2.2) і (2.7), дістаємо

$$\|u_{p_1} - u_{p_2}\|_{L_2(Q)} \leq C \|Lu_{p_1} - Lu_{p_2}\|_{W_{\Gamma^+}^{-i}} \xrightarrow{p_1, p_2 \rightarrow \infty} 0.$$

Таким чином, послідовність $\{u_p\}_{p=1}^{\infty}$ є фундаментальною в $L_2(Q)$, отже, існує $u^*(t, x) \in L_2(Q)$ така, що $\|u_p - u^*\|_{L_2(Q)} \xrightarrow{p \rightarrow \infty} 0$.

Далі маємо

$$(L^*v, u_p)_{L_2(Q)} = \langle L^*v, u_p \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle F_p, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}, \quad \forall v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}.$$

Спрямувавши в останній рівності $p \rightarrow \infty$, отримаємо

$$(L^*v, u^*)_{L_2(Q)} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}.$$

Зважаючи на співвідношення (2.6) і те, що остання рівність має місце для довільних функцій $v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}$, стверджуємо, що $u(t, x) = u^*(t, x)$ в $L_2(Q)$, а оскільки $\|u_p - u^*\|_{L_2(Q)} \xrightarrow{p \rightarrow \infty} 0$, то і $\|u_p - u\|_{L_2(Q)} \xrightarrow{p \rightarrow \infty} 0$. Ураховуючи (2.7), пересвідчуємося, що $u(t, x)$ є розв'язком задачі (2.4) в розумінні означення 2.4.

Доведемо обернене твердження. Нехай $u(t, x)$ є розв'язком (2.4) в розумінні означення 2.4. Тоді

$$\begin{aligned} (u, L^*v)_{L_2(Q)} &= (u_i, L^*v)_{L_2(Q)} + (u - u_i, L^*v)_{L_2(Q)} = \\ &= (Lu_i, v)_{L_2(Q)} + (u - u_i, L^*v)_{L_2(Q)} = \\ &= \langle Lu_i - F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} + \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} + (u - u_i, L^*v)_{L_2(Q)}, \end{aligned} \quad (2.8)$$

для довільних функцій $v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}$.

Зважаючи на нерівність Шварца, оцінимо перший і третій доданок правої частини

$$\begin{aligned} \left| \langle Lu_i - F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} \right| &\leq \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|Lu_i - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-i}} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0, \\ \left| (u - u_i, L^*v)_{L_2(Q)} \right| &\leq \|L^*v\|_{L_2(Q)}. \end{aligned}$$

Переходячи до границі в (2.8) при $i \rightarrow \infty$, приходимо до потрібної рівності (2.6).

Теорема 2.3. Нехай для операторів задач (2.4), (2.5) мають місце нерівності (2.2). Тоді для будь-якого функціонала F в правій частині (2.4) з простору $W_{\Gamma^+}^{-l}(Q)$ існує єдиний розв'язок задачі (2.4) в розумінні означень 2.4 і 2.5.

Доведення. Множина $L_2(Q)$ є щільною в просторі $W_{\Gamma^+}^{-l}(Q)$. Отже, для будь-якого елемента $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}(Q)$ існує послідовність $F_i \in L_2(Q)$ така, що

$$\|F_i - F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}(Q)} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0.$$

За теоремою 2.1 для кожної функції $F_i \in L_2(Q)$ існує єдиний розв'язок $u_i \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ задачі (2.4) в розумінні означень 2.1. Використовуючи нерівність (2.2), маємо

$$c \|u_i - u_j\|_{L_2(Q)} \leq \|Lu_i - Lu_j\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} = \|F_i - F_j\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{i, j \rightarrow \infty} 0.$$

Таким чином, послідовність $\{u_i\}$ – фундаментальна в просторі $L_2(Q)$, а тому зважаючи на повноту простору $L_2(Q)$ існує функція $u^*(t, x) \in L_2(Q)$ така, що $\|u_i - u^*\|_{L_2(Q)} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0$. З іншого боку, з леми 2.1 маємо, що для довільної функції $v \in C_{\Gamma^+}^{\infty}$ виконується рівність

$$\langle v, Lu_i \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle F_i, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}$$

або

$$(L^*v, u_i)_{L_2(Q)} = \langle F_i, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}.$$

Переходячи до границі при $i \rightarrow \infty$ в останній рівності, дістаємо

$$(L^*v, u^*)_{L_2(Q)} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}},$$

що з урахуванням леми 2.2 доводить теорему.

Теорема 2.4. Якщо в умовах теореми 2.2 функціонал G в правій частині (2.5) належить простору $W_{\Gamma^+}^{-l}(Q)$, то існує єдиний розв'язок задачі (2.5) в розумінні аналогів означень 2.4 і 2.5, для задачі (2.5).

Доведення теореми 2.4 аналогічне доведенню теореми 2.3.

Лема 2.3. Нехай $v(t, x)$ – розв'язок спряженого рівняння (2.5) з правою частиною $G \in L_2(Q)$ в розумінні аналогів означень 2.1–2.3, тоді має місце оцінка

$$\|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \leq C \|L^*v\|_{L_2(Q)}, \quad (2.9)$$

Доведення. Дійсно, зважаючи на теорему 2.3 існує єдиний узагальнений розв'язок $u(t, x)$ задачі (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$, що належить простору $L_2(Q)$. Звідси за лемою 2.2 маємо, що для будь-якої $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ і будь-яких $v \in W_{\Gamma^+}^{+l}$ таких, що $L^*v \in L_2(Q)$, виконується рівність

$$(L^*v, u)_{L_2(Q)} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}. \quad (2.10)$$

Використовуючи нерівність Шварца, отримуємо

$$\left| \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} \right| \leq \|L^*v\|_{L_2(Q)} \cdot \|u\|_{L_2(Q)},$$

або

$$\left| \left\langle F, \frac{v}{\|L^*v\|_{L_2(Q)}} \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \right| \leq \|u\|_{L_2(Q)}. \quad (2.11)$$

Розглянемо сукупність функцій

$$\left\{ \frac{v}{\|L^*v\|_{L_2(Q)}} \right\}$$

з простору $W_{\Gamma^+}^{+l}$. Кожна така функція задає лінійний неперервний функціонал $l_v \in (W_{\Gamma^+}^{-l})^* = W_{\Gamma^+}^{+l}$. Нерівність (2.11) означає, що ця сукупність функціоналів є обмеженою в кожній точці $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$. Тоді за теоремою Банаха-Штейнгауза сукупність функціоналів є обмеженою рівномірно, а отже і множина функцій

$$\left\{ \frac{v}{\|L^*v\|_{L_2(Q)}} \right\}$$

є обмеженою за нормою простору $(W_{\Gamma^+}^{-l})^* = W_{\Gamma^+}^{+l}$, що і доводить нерівність (2.9).

Зауваження. Аналогічне твердження має місце і відносно розв'язків прямої задачі (2.4). Тобто має місце оцінка

$$\|u\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \leq C \|Lu\|_{L_2(Q)}, \quad (2.12)$$

де u – розв'язок (2.4) з правою частиною $F \in L_2(Q)$.

Лема 2.4. Нехай $u(t, x)$ – розв'язок рівняння (2.4) з правою частиною $F \in W_{\Gamma^+}^{-l}$ в розумінні означень 2.4 і 2.5, тоді має місце оцінка

$$\|u\|_{L_2(Q)} \leq C \|F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}}. \quad (2.13)$$

Доведення. Застосувавши до правої частини (2.10) нерівність Шварца і (2.9), отримаємо

$$\left| (u, L^*v)_{L_2(Q)} \right| \leq \|F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \cdot \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \leq \|F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \cdot C \|L^*v\|_{L_2(Q)},$$

або

$$\left| \left(u, \frac{L^*v}{(L^*v)_{L_2(Q)}} \right)_{L_2(Q)} \right| \leq C \|F\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}},$$

звідки внаслідок теореми Банаха-Штейнгауза випливає (2.13).

Зауваження. Аналогічно доводиться нерівність

$$\|v\|_{L_2(Q)} \leq C \|G\|_{W_{\Gamma^-}},$$

де $v(t, x)$ – розв'язок рівняння (2.5) з правою частиною $G \in W_{\Gamma^-}$ в розумінні аналогічних означень 2.4 та 2.5 для спряженого оператора.

Теорема 2.5. Нехай $u(t, x)$ – узагальнений розв'язок задачі (2.4) з правою частиною F в розумінні означень 2.4, 2.5 і $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$. Тоді $u(t, x)$ – узагальнений розв'язок цієї ж задачі в розумінні означень 2.1-2.3.

Доведення. Нехай $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^{+l}$ – розв'язок (2.4) за означенням 2.5, тобто

$$(u, L^*v)_{L_2(Q)} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}, \quad \forall v \in C_{\Gamma^+}^{+\infty}.$$

Тоді

$$\langle u, L^*v \rangle_{W_{\Gamma^+}} = \langle F, v \rangle_{W_{\Gamma^+}}, \quad \forall v \in C_{\Gamma^+}^{+\infty}$$

отже, u – узагальнений розв'язок задачі (2.3) в розумінні означення 2.3.

Зауваження. Аналогічне твердження має місце і для розв'язків задачі (2.5).

3. Існування оптимального керування

Розглянемо наступну задачу оптимального керування. Нехай стан системи визначається з рівняння

$$Lu = f + A(h) \quad (3.1)$$

Функція стану $u(t, x)$ залежить через праву частину рівняння від керування h , визначеного на допустимій множині U_∂ простору керувань H . На розв'язках рівняння задано деякий функціонал $J(h) = \Phi(u(h))$, який необхідно мінімізувати на множині U_∂ . Звичайно, необхідно вимагати, щоб функціонал Φ був коректно визначеним на розв'язках рівняння. Наприклад, якщо

$$\Phi(u(h)) = \int_Q u^2(t, x, h) dQ,$$

то розв'язок рівняння $u(t, x, h)$ повинен належати простору $L_2(Q)$. Якщо ж

$$\Phi(u(h)) = \int_Q u^2 + u_t^2 + \sum_{i=1}^n u_{x_i}^2 dQ,$$

то $u(t, x, h) \in W_2^1(Q)$ (таку ситуацію позначатимемо $\Phi : L_2(Q) \rightarrow R^1$ та $\Phi : W_2^1(Q) \rightarrow R^1$, відповідно). Ясно, що гладкість розв'язку $u(t, x, h)$ залежить від гладкості правої частини (див. теореми §2). Тому чим ширший розглядається простір відображень $F(t, x, h) = f + A(h)$, тим вужчим стає клас допустимих функціоналів $\Phi(u(h))$, які ми маємо право вивчати.

Теорема 3.1. *Нехай стан системи визначається як розв'язок задачі (3.1) і виконуються наступні умови:*

1) критерій якості $\Phi : L_2(Q) \rightarrow R^1$ є слабко напівнеперервним знизу за станом системи $u(t, x, h)$ функціоналом;

2) множина допустимих керувань $U_\partial \subset H$ – замкнена, опукла, обмежена в ;

3) H – гільбертів простір;

4) A – слабо неперервний оператор, що діє з $W_{\Gamma^+}^{-l}$;

5) для операторів L і L^* мають місце оцінки (2.2).

Тоді існує оптимальне керування системою (3.1).

Доведення. Виберемо мінімізуючу послідовність керувань $\{h_k\}_{k=1}^{\infty}$,
 $h_k \in U_{\Delta}$

$$J(h_k) \xrightarrow{k \rightarrow \infty} \inf_{h \in U_{\Delta}} J(h). \quad (3.2)$$

Оскільки множина U_{Δ} замкнена, опукла та обмежена, то послідовності (3.2) можна виділити слабо збіжну в H до деякого $h^* \in U_{\Delta}$ підпослідовність $\{h_{k_n}\}_{n=1}^{\infty}$. Беручи до уваги слабку неперервність оператора A , стверджуємо, що послідовність $\{A(h_{k_n})\}_{n=1}^{\infty}$ буде слабо збіжною, а отже, обмеженою в просторі $W_{\Gamma^+}^{-l}$.

Застосовуючи лему 2.4 маємо, що послідовність $\{u_{k_n}\}_{n=1}^{\infty}$, яка відповідає послідовності $\{h_{k_n}\}_{n=1}^{\infty}$, є обмеженою за нормою простору $L_2(Q)$, а тому з неї можна виділити слабо збіжну підпослідовність $\{u_{k_{n_j}}\}_{j=1}^{\infty} : u_{k_{n_j}} \xrightarrow{w} u^*$ в $L_2(Q)$.

Зважаючи на те, що $u_{k_{n_j}} = u(h_{k_{n_j}}, t, x)$ – розв'язок рівняння (3.1) при $h = h_{k_{n_j}}$, та беручи до уваги співвідношення (2.6), маємо

$$\left(L^* v, u_{k_{n_j}} \right)_{L_2(Q)} = \left\langle F(h_{k_{n_j}}), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \quad (3.3)$$

для довільної функції $v(t, x) \in C_{\Gamma^+}^{+\infty}$, де $F(h) = f + A(h)$.

Оскільки $h_{k_{n_j}} \xrightarrow{j \rightarrow \infty} h^*$ слабо в H , а F – слабо неперервне відображення з H в $W_{\Gamma^+}^{-l}$, то

$$\left\langle F(h_{k_{n_j}}), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \xrightarrow{j \rightarrow \infty} \left\langle F(h^*), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}}.$$

З іншого боку, ураховуючи, що $u_{k_{n_j}} \xrightarrow{w} u^*$, дістаємо

$$\left(L^* v, u_{k_{n_j}} \right)_{L_2(Q)} \xrightarrow{j \rightarrow \infty} \left(L^* v, u^* \right)_{L_2(Q)}.$$

Таким чином, переходячи в (3.3) до границі при $j \rightarrow \infty$, стверджуємо, що $u^*(t, x) = u(h^*)$ – розв'язок рівняння $Lu = F(h^*)$ в розумінні означення 2.5, а отже і в розумінні 2.4.

Оскільки за умовою теореми функціонал Φ є слабко напівнеперервним знизу за станом системи, то

$$J(h^*) = \Phi(u(h^*)) \leq \liminf_{j \rightarrow \infty} \Phi(u(h_{k_{n_j}})) = \liminf_{j \rightarrow \infty} J(h_{k_{n_j}}) = \inf_{h \in U_\delta} J(h).$$

Отже h^* – оптимальне керування, і теорему 3.1 доведено.

Теорема 3.2. Нехай стан системи визначається як розв'язок задачі (3.1) і виконуються такі умови:

1) критерій якості $\Phi: W_{\Gamma}^{+1} \rightarrow R^1$ є слабко напівнеперервним знизу за станом системи $u(t, x, h)$ функціоналом, обмеженим знизу;

2) множина допустимих керувань $U_\delta \subset H$ – замкнена, опукла і обмежена в;

3) H – гільбертів простір;

4) A – слабко неперервний оператор, що діє з H в $L_2(Q)$;

5) для операторів L і L^* мають місце оцінки (2.2).

Тоді існує оптимальне керування системою (3.1).

Доведення аналогічне доведенню попередньої теореми.

Зауваження. Оскільки оператор A нелінійний, то функціонал $J(h)$ може виявитися неопуклим і оптимальне керування – неєдиним.

Розглянемо застосування цих теорем для випадку оптимізації розподілених систем із зосередженим впливом.

Нехай вивчається система, що описується лінійним диференціальним рівнянням

$$Lu = f + A(h). \tag{3.4}$$

Вивчимо задачу імпульсного оптимального керування. Нехай права частина рівняння (3.4) задається наступним чином.

$$A_1(h_1) = \sum_{i=1}^s \delta(t-t_i) \otimes \varphi_i(x), \quad h_1 = \{(t_i, \varphi_i(x))\}_{i=1}^s; \quad (3.5)$$

де $t, t_i \in [0, T]$, $\varphi_i(x) \in L_2(\Omega)$, δ – дельта функція Дірака, тобто такий функціонал, що

$$\langle \delta(t), v \rangle = v(0) \quad \forall v \in C^\infty(R).$$

Керуванням є вектор $h_1 = \{(t_i, \varphi_i(x))\}_{i=1}^s \in U_\partial \subset H_1 = R^s \times (L_2(\Omega))^s$, де U_∂ – опукла, замкнена та обмежена множина в H_1 .

Під $A_1(h_1) = \sum_{i=1}^s \delta(t-t_i) \otimes \varphi_i(x)$ будемо розуміти функціонал, що діє на гладких в \bar{Q} функціях в такий спосіб:

$$l_{A_1(h_1)}(v) = \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega.$$

Припустимо, що

$$W_{\Gamma^+}^{+l} \subset W_2^{1,0}(Q) \quad (W_{\Gamma^+}^{+l} \subset W_2^{1,0}(Q))$$

і

$$\| \cdot \|_{W_2^{1,0}(Q)} \leq C \| \cdot \|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \quad (\| \cdot \|_{W_2^{1,0}(Q)} \leq C \| \cdot \|_{W_{\Gamma^+}^{+l}}), \quad (3.6)$$

де $W_2^{1,0}(Q)$ – поповнення простору гладких в \bar{Q} функцій за нормою

$$\|v\|_{W_2^{1,0}(Q)} = \left(\int_Q v^2 + v_t^2 dQ \right)^{\frac{1}{2}},$$

а також нехай $f \in W_{\Gamma^+}^{-l}$.

Доведемо, що в цьому випадку $F(h_1) = f + A_1(h_1) \in W_{\Gamma^+}^{-l}$, тобто доведемо, що функціонал $F(h_1) = l_{f+A_1(h_1)}$ можна розширити до лінійного неперервного функціонала над $W_{\Gamma^+}^{+l}$. Дійсно, лінійність

$$l_{f+A_1(h_1)}(v) = \langle f, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^{-l}} + \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega$$

є очевидною.

Доведемо обмеженість цього функціонала. Ясно, що

$$\begin{aligned} \left\langle I_{f+A_1(h)}(v) \right\rangle &= \left| \langle f, v \rangle_{W_{\Gamma^+}} + \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right| \leq \\ &\leq \|f\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \cdot \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} + \left| \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right|. \end{aligned} \quad (3.7)$$

Розглянемо другий доданок справа. Зважаючи на нерівність Коші-Буняковського, дістаємо

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right| &\leq \sum_{i=1}^s \left| \int_{\Omega} v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right| \leq \\ &\leq \sum_{i=1}^s \left(\int_{\Omega} v^2(t_i, x) d\Omega \right)^{\frac{1}{2}} \cdot \|\varphi_i\|_{L_2(\Omega)}. \end{aligned}$$

Оскільки множина U_{ϑ} – обмежена в просторі H_1 , то

$$\left| \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right| \leq C \sum_{i=1}^s \left(\int_{\Omega} v^2(t_i, x) d\Omega \right)^{\frac{1}{2}}. \quad (3.8)$$

Неважко довести, що має місце нерівність

$$\left(\int_{\Omega} v^2(t_i, x) d\Omega \right)^{\frac{1}{2}} \leq C \left(\int_{\mathcal{Q}} v^2(t, x) + v_t^2(t, x) d\mathcal{Q} \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Зважаючи на останню нерівність та (3.6), перепишемо (3.8) у вигляді

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right| &\leq \\ &\leq C \left(\int_{\mathcal{Q}} v^2(t, x) + v_t^2(t, x) d\mathcal{Q} \right)^{1/2} = C \|v\|_{W_2^{1,0}(\mathcal{Q})} \leq C \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}(\mathcal{Q})}. \end{aligned}$$

Повертаючись до співвідношень (3.7), остаточно дістаємо

$$\begin{aligned} \left| I_{f+A_1(h)}(v) \right| &\leq \|f\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} + \left| \int_{\Omega} \sum_{i=1}^s v(t_i, x) \varphi_i(x) d\Omega \right| \leq \\ &\leq \|f\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} + C \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \leq \left(\|f\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} + C \right) \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}}, \end{aligned}$$

що і доводить обмеженість функціонала $l_{f+A_1(h_1)}(v)$ на множині гладких в \bar{Q} функцій $v(t, x)$. Використовуючи теорему Хана-Банаха, розширюємо за неперервністю функціонал $l_{f+A_1(h_1)}$ до лінійного неперервного на всьому просторі $W_{\Gamma^+}^{+l}$.

Таким чином, доведено, що $F(h_1) = f + A_1(h_1) \in W_{\Gamma^+}^{-l}$, а тому, за теоремою 2.3 існує єдиний узагальнений розв'язок задачі $Lu = f + A_1(h_1)$ у розумінні означень 2.4, 2.5.

Доведемо, що відображення A_1 – слабо неперервне. Нехай $h^{(m)}$ – деяка слабо збіжна в H_1 послідовність $h^{(m)} \xrightarrow{w} h^*$. Оскільки в скінченновимірному евклідовому просторі слабка та сильна збіжності є еквівалентними, то $t_i^{(m)} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} t_i^*$ сильно в R^1 при довільному $i = \overline{1, s}$. Покладемо $A_1^{(m)} = \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x)$. Доведемо, що при довільному

$$\left\| \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) - \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0.$$

Дійсно,

$$\begin{aligned} & \left\| \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) - \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} = \\ & = \sup_{\substack{v \in W_{\Gamma^+}^{+l}, \\ v \neq 0}} \frac{\left| \left\langle \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) - \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \right|}{\|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}}}. \end{aligned}$$

Оскільки множина гладких в \bar{Q} функцій $v(t, x)$ (тобто простір $C_{\Gamma^+}^\infty$) щільна в $W_{\Gamma^+}^{+l}$, то супремум можна брати лише по цих функціях. Тому останнє перепишемо у вигляді

$$\begin{aligned} & \left\| \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) - \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} = \\ & = \sup_{\substack{v \in C_{\Gamma^+}^\infty, \\ v \neq 0}} \frac{\left| \int_{\Omega} (v(t_i^{(m)}, x) - v(t_i^*, x)) \varphi_i^{(m)}(x) d\Omega \right|}{\|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}}}. \end{aligned} \quad (3.9)$$

Оцінимо чисельник (3.9)

$$v(t_i^{(m)}, x) - v(t_i^*, x) = \int_{t_i^*}^{t_i^{(m)}} v_t(\eta, x) d\eta.$$

Застосовуючи до правої частини формулу Ньютона-Лейбніца, нерівність Коші-Буняковського, маємо

$$\begin{aligned} \left| v(t_i^{(m)}, x) - v(t_i^*, x) \right| &= \left| \int_{t_i^*}^{t_i^{(m)}} 1 \cdot v_t(\eta, x) d\eta \right| \leq \\ &\leq \left| \int_{t_i^*}^{t_i^{(m)}} d\eta \right|^{1/2} \cdot \left| \int_{t_i^*}^{t_i^{(m)}} v_t^2(\eta, x) d\eta \right|^{1/2} \leq \left| \int_{t_i^*}^{t_i^{(m)}} d\eta \right|^{1/2} \cdot \left| \int_{t_i^*}^{t_i^{(m)}} v_t^2(\eta, x) d\eta \right|^{1/2} \leq \\ &\leq \left| t_i^{(m)} - t_i^* \right|^{1/2} \cdot \left(\int_0^T v_t^2(\eta, x) d\eta \right)^{1/2}. \end{aligned} \quad (3.10)$$

З урахуванням (3.10) у чисельнику (3.9), ще раз застосуємо нерівність Коші-Буняковського

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} (v(t_i^{(m)}, x) - v(t_i^*, x)) \varphi_i^{(m)}(x) d\Omega \right| &\leq \\ &\leq \left(\int_{\Omega} (v(t_i^{(m)}, x) - v(t_i^*, x))^2 d\Omega \right)^{1/2} \cdot \left(\int_{\Omega} (\varphi_i^{(m)}(x))^2 d\Omega \right)^{1/2} \leq \\ &\leq \left(\int_{\Omega} (t_i^{(m)} - t_i^*) \cdot \left(\int_0^T v_t^2(\eta, x) d\eta \right) d\Omega \right)^{1/2} \cdot \left\| \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{L_2(\Omega)} \leq \\ &\leq \left| t_i^{(m)} - t_i^* \right|^{1/2} \cdot \left\| v_t \right\|_{L_2(Q)} \cdot \left\| \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{L_2(\Omega)}. \end{aligned} \quad (3.11)$$

Зважаючи на нерівності $\|v_t\|_{L_2(Q)} \leq \|v\|_{W_2^{1,0}(Q)} \leq C \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{s,l}}$ і співвідношення (3.9)

і (3.11), дістаємо

$$\begin{aligned} \left\| \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) - \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} &\leq \\ &\leq \left| t_i^{(m)} - t_i^* \right|^{1/2} \cdot \left\| \varphi_i^{(m)} \right\|_{L_2(\Omega)}. \end{aligned}$$

Оскільки $\{\varphi_i^{(m)}\}$ слабо збігається до φ_i^* в $L_2(\Omega)$, то послідовність норм

$\|\varphi_i^m\|_{L_2(\Omega)}$ обмежена і тому

$$\begin{aligned} \left\| \delta(t - t_i^{(m)}) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) - \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} &\leq \\ &\leq C \left| t_i^{(m)} - t_i^* \right|^{1/2} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0. \end{aligned}$$

Звідси випливає, що

$$\left\| A_1^{(m)} - \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0.$$

Доведемо тепер, що для довільної гладкої в \bar{Q} функції $v(t, x)$ з :

$$\left\langle \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \left\langle A_1(t, x, h^*), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}}.$$

Дійсно,

$$\begin{aligned} \left\langle \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} &= \sum_{i=1}^s \int_{\Omega} v(t_i^*, x) \varphi_i^{(m)}(x) d\Omega = \\ &= \sum_{i=1}^s \left(v(t_i^*, \cdot), \varphi_i^{(m)}(\cdot) \right)_{L_2(\Omega)} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^s \left(v(t_i^*, \cdot), \varphi_i^*(\cdot) \right)_{L_2(\Omega)} = \\ &= \sum_{i=1}^s \int_{\Omega} v(t_i^*, x) \varphi_i^*(x) d\Omega = \left\langle A_1(t, x, h^*), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}}. \end{aligned}$$

Граничний перехід в останній рівності має місце, оскільки $\varphi_i^m(x) \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \varphi_i^*(x)$ слабо в $L_2(\Omega)$. Оскільки послідовність норм

$\left\| \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}}$ є обмеженою (доведення аналогічне доведенню

обмеженості $l_{f+A_1(h)}(v)$), то неважко довести, що

$$\left\langle \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \left\langle A_1(t, x, h^*), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}}.$$

вже для довільної функції $v \in W_{\Gamma^+}^{+l}$, а не тільки гладкої v .

Беручи до уваги все вищесказане, маємо

$$\begin{aligned} \left\langle A_1^{(m)}, v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} &= \left\langle A_1^{(m)} - \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} + \\ &+ \left\langle \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}}, \end{aligned}$$

де $v \in W_{\Gamma^+}^{+l}$.

Спрямуємо $m \rightarrow \infty$. Перший доданок прямує до нуля, оскільки за нерівністю Шварца

$$\begin{aligned} &\left| \left\langle A_1^{(m)} - \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \right| \leq \\ &\leq \left\| A_1^{(m)} - \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i^*) \otimes \varphi_i^{(m)}(x) \right\|_{W_{\Gamma^+}^{-l}} \cdot \|v\|_{W_{\Gamma^+}^{+l}} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0. \end{aligned}$$

Другий доданок прямує до $\left\langle A_1(t, x, h^*), v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}}$. Таким чином, маємо, що для

довільної функції

$$\left\langle A_1^{(m)}, v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}} \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \left\langle A_1^*, v \right\rangle_{W_{\Gamma^+}},$$

тобто відображення A_1 – слабо неперервне.

Таким чином, має місце

Теорема 3.3. *Нехай стан системи визначається як розв'язок задачі (3.1) та справджуються такі умови:*

1) критерій якості $\Phi: L_2(Q) \rightarrow R^1$ є слабо напівнеперервним знизу за станом системи $u(t, x, h)$ функціоналом, обмеженим знизу;

2) множина допустимих керувань $U_{\bar{\alpha}} \subset [0, T]^s \times (L_2(\Omega))^s \subset H_1$ є обмеженою, замкненою та опуклою в гільбертовому просторі ;

3) $H_1 = R^s \times (L_2(\Omega))^s$;

4) $A_1(h_1) = \sum_{i=1}^s \delta(t - t_i) \otimes \varphi_i(x)$, $h_1 = \{(t_i, \varphi_i(x))\}_{i=1}^s$;

5) Мають місце оцінки (2.2) і (3.6).

Тоді існує оптимальне керування системою (3.1).

Аналогічно вивчаються задачі оптимального керування з наступними правими частинами

- Імпульсне керування:

$$A_2(h_2) = \sum_{i=1}^s \delta^{(k)}(t - t_i) \otimes \varphi_i(x), \quad h_2 = \{(t_i, \varphi_i(x))\}_{i=1}^s;$$

- Точкове керування:

$$A_3(h_3) = \sum_{i=1}^s \delta(x_1 - x_{1,i}) \otimes \varphi_i(t, x_2, \dots, x_n), \quad h_3 = \{(x_{1,i}, \varphi_i(t, x_2, \dots, x_n))\}_{i=1}^s;$$

- Імпульсно-точкове керування:

$$A_4(h_4) = \sum_{i=1}^s \sum_{j=1}^p \delta(t - t_i) \otimes \delta(x_1 - x_{1,j}) \otimes \varphi_{ij}(x_2, \dots, x_n), \quad h_4 = \{(t_i, x_{1,j}, \varphi_{ij}(x_2, \dots, x_n))\}_{i,j=1}^{s,p}$$

- Рухоме керування:

$$A_5(h_5) = \sum_{i=1}^s \delta(x_1 - a_i(t)) \otimes \varphi_i(t, x_2, \dots, x_n), \quad h_5 = \{(a_i(t), \varphi_i(t, x_2, \dots, x_n))\}_{i=1}^s.$$

4. Дослідження моделей, що описуються псевдопараболічними рівняннями

Багато прикладних задач науки і техніки приводять до необхідності розв'язувати задачі оптимального керування системами, функціонування яких описуються рівняннями псевдопараболічного типу:

$$Lu \equiv A\left(\frac{\partial u}{\partial t}\right) + B(u) = F, \quad u|_{t=0} = 0, \quad (4.1)$$

де $A(\cdot), B(\cdot)$ – еліптичні диференціальні оператори другого порядку.

Будемо вивчати рівняння (1) у циліндричній області, Ω – регулярна область у R^n з кусочно-гладкою межею $\partial\Omega$. Нехай

$$A(u) \equiv -\sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left(A_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + a(x)u ; \quad (4.2a)$$

$$B(u) \equiv -\sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left(B_{ij}(x) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + b(x)u , \quad (4.2б)$$

де $B_{ij}(x) = B_{ji}(x)$; $\{A_{ij}\}_{i,j=1}^n$, $\{B_{ij}\}_{i,j=1}^n$ – неперервно диференційовані, а $a(x), b(x)$ – неперервні в замкнутій області $\bar{\Omega}$ функції. Диференціальний вираз в (4.2a) і 4.(2б) будемо вважати рівномірно еліптичними в Ω , а в (4.2б) невід'ємність тобто

$$\sum_{i,j=1}^n A_{ij} \xi_i \xi_j \geq \alpha \sum_{i=1}^n \xi_i^2; \quad \sum_{i,j=1}^n B_{ij} \xi_i \xi_j \geq 0, \quad (4.3)$$

де α – позитивна константа, $\xi_i \in R^1; i = \overline{1, n}$. Нехай, також, $a(x) \geq 0, b(x) \geq 0$.

Уведемо наступні позначення: $W_{\Gamma P}^+(Q)$ – поповнення гладких у \bar{Q} функцій, що задовольняють умовам

$$u|_{t=0} = 0; \quad u|_{x \in \partial\Omega} = 0 , \quad (4.4)$$

за нормою

$$\|u\|_{W_{\Gamma^+}} = \left(\int_Q u_t^2 + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} u_{x_i} u_{x_j} dQ \right)^{\frac{1}{2}}, \quad (4.5)$$

де індекси внизу при $u(t, x)$ означають диференціювання по відповідним змінним. $W_{\Gamma^+}^+(Q)$ – поповнення гладких у \bar{Q} функцій, що задовольняють умовам спряженої задачі

$$v|_{t=T} = 0; \quad v|_{x \in \partial\Omega} = 0 \quad (4.6)$$

за нормою (4.5); $W_{\Gamma^+}^-$ – негативні простори, побудовані по $L_2(Q)$ і відповідними позитивними просторами $W_{\Gamma^+}^+$; $H_{\Gamma^+}^+$, $H_{\Gamma^+}^-$ – поповнення простору гладких у \bar{Q} функцій, що задовольняють умовам (4.4), (4.6) відповідно по нормі

$$\|u\|_{H^+}^2 = \int_Q (u^2 + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} u_{x_i} u_{x_j}) dQ;$$

$H_{\Gamma^+}^-$, $H_{\Gamma^+}^+$ – відповідні негативні простори.

Доведемо, що для оператора рівняння (4.1) виконуються нерівності в негативних нормах.

Лема 4.1. Для функцій $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ справедливе співвідношення

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} \leq C \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+},$$

де C – тут і далі позначає додатну константу.

Доведення. Доведемо лему для гладких функцій $u(t, x)$, що задовольняють умовам (4.4). Потім, розширюючи по неперервності оператор $L(\cdot)$ і застосовуючи граничний перехід, одержуємо справедливість приведеного твердження, для усіх $u \in W_{\Gamma^+}^+$.

По визначенню негативної норми

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} = \sup_{v \neq 0, v \in W_{\Gamma^+}^+} \frac{|(v, Lu)|}{\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}}, \quad (4.7)$$

тому що для гладких функцій $u(t, x)$, що задовольняють умовам (4.4), білінійна форма $\langle \cdot, \cdot \rangle$ збігається зі скалярним добутком у $L_2(Q)$. Досліджуємо чисельник у правій частині (4.7). Використовуючи операцію інтегрування частинами і інтегральна нерівність Коши-Буняковського, а також з огляду на умови (4.6), одержуємо

$$\left| \int_Q va(x)u_t dQ \right| \leq \left(\int_Q a(x)v^2 dQ \right)^{1/2} \left(\int_Q a(x)u_t^2 dQ \right)^{1/2} \leq C \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+}.$$

Тут врахована нерівність

$$\left(\int_Q v^2 dQ \right)^{1/2} \leq C \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}.$$

Аналогічно маємо

$$\left| \int_Q vb(x)udQ \right| \leq \left(\int_Q b(x)v^2 dQ \right)^{1/2}.$$

Далі застосуємо формулу інтегрування частинами

$$\begin{aligned} & \left| -\int_Q v \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} A_{ij} \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial u}{\partial t} dQ \right| = \\ & = \left| -\sum_{i,j=1}^n \int_Q \frac{\partial}{\partial x_i} \left(v A_{ij} \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial u}{\partial t} \right) dQ + \int_Q \sum_{i,j=1}^n v_{x_i} A_{ij} u_{x_j} dQ \right|. \end{aligned}$$

Застосовуючи формулу Остроградського-Гаусса, а також з огляду на умови (4.6), яким задовольняє функція ($v|_{x \in \partial\Omega} = 0$), дійдемо висновку, що

$$\sum_{i,j=1}^n \int_Q \frac{\partial}{\partial x_i} \left(v A_{ij} \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial u}{\partial t} \right) dQ = 0.$$

Снову застосовуючи нерівність Коши-Буняковського одержуємо, що

$$\left| -\int_Q v \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} A_{ij} \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial u}{\partial t} dQ \right| = \left| \int_Q \sum_{i,j=1}^n v_{x_i} A_{ij} u_{x_j} dQ \right| \leq C \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}$$

Аналогічно

$$\left| \int_Q v \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} B_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_j} dQ \right| \leq \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+}.$$

Підставляючи отримані співвідношення в (4.7), одержуємо справедливості твердження леми.

Аналогічний результат має місце для спряженого оператора $L^*(\cdot)$.

Лема 4.2. Для функцій $v(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ справедливе співвідношення

$$\|L^*v\|_{W_{\Gamma^+}^-} \leq C\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+},$$

де оператор $L^*(\cdot)$ має вид

$$L^*(\cdot) = -A\left(\frac{\partial}{\partial t}\right) + B(\cdot).$$

З приведених лем випливає, що оператор $L(\cdot)$ (відповідно $L^*(\cdot)$) можна розширити до неперервно діючого з усього простору $W_{\Gamma^+}^+(W_{\Gamma^+}^+)$ у простір $W_{\Gamma^+}^-(W_{\Gamma^+}^-)$.

Лема 4.3. Для усіх функцій $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ має місце нерівність

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} \geq C\|u\|_{H_{\Gamma^+}^+}.$$

Доведення. Доведемо лему для гладких функцій, що задовольняють умовам (4.4).

Уведемо допоміжну функцію $v(x, t)$ в такий спосіб:

$$v(t, x) = -\int_T^t (\tau + 1)^{-1} u(\tau, x) d\tau,$$

Очевидно, що $v \in W_{\Gamma^+}^+$. Доведемо наступне співвідношення

$$(v, Lu) \geq C\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}^2. \quad (4.8)$$

Використовуючи операцію диференціювання частинами, зв'язок між $u(t, x)$ і $v(t, x)$, і приналежність їх відповідним просторам, одержуємо

$$\begin{aligned} \int_Q va(x)u, dQ &= \int_Q (va(x)u)_t dQ + \int_Q (t+1)a(x)v_t^2 dQ \geq \\ &\geq C \int_Q a(x)v_t^2 dQ \geq 0; \end{aligned}$$

$$\int_Q vb(x)udQ = -\int_Q vb(x)(t+1)v_t dQ = -\frac{1}{2}\int_Q (b(x)(t+1)v^2)_t dQ + \\ + \frac{1}{2}\int_Q b(x)v^2 dQ = \frac{1}{2}\int_{\Omega} b(x)v^2 \Big|_{t=0} d\Omega + \frac{1}{2}\int_Q b(x)v^2 dQ \geq 0;$$

Далі аналогічно маємо

$$-\int_Q v \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} B_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_j} dQ = -\int_Q (t+1) \sum_{i,j=1}^n v_{x_i} B_{ij} v_{x_j t} dQ. \quad (4.9)$$

Застосовуючи формулу інтегрування частинами, одержуємо

$$-\int_Q (t+1) \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j t} dQ = \\ = -\frac{1}{2}\int_Q \left((t+1) \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j} \right)_t dQ + \frac{1}{2}\int_Q \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j} dQ.$$

У силу симетричності і невідродженості матриці $\{B_{ij}\}_{i,j=1}^n$, а також з урахуванням формули Остроградського-Гаусса, справедливе співвідношення

$$-\int_Q (t+1) \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j t} dQ = \\ = -\frac{1}{2}\int_Q \left((t+1) \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j} \right)_t dQ + \frac{1}{2}\int_Q \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j} dQ \geq 0, \quad (4.10)$$

Підставляючи (4.10) у (4.9) із приведених співвідношень, одержуємо справедливість наступного нерівності

$$C \left(\int_Q \sum_{i,j=1}^n A_{ij} v_{x_i t} v_{x_j t} dQ \right) \leq (Lu, v)_{L_2},$$

звідки, з огляду на достаточну є очевидною нерівність

$$C \left(\int_Q v_t^2 + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} v_{x_i t} v_{x_j t} dQ \right) \leq \left(\int_Q \sum_{i,j=1}^n A_{ij} v_{x_i t} v_{x_j t} dQ \right),$$

доходимо висновку, що співвідношення (4.8) має місце. Застосуємо до лівої частини (4.8) нерівність Шварца

$$C \|v\|_{W_{\Gamma^+}^1}^2 \leq (v, Lu) \leq \|v\|_{W_{\Gamma^+}^1} \|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-}.$$

Скоротимо на $\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}$ і врахуємо співвідношення між $u(t, x)$ і $v(t, x)$. Звідси випливає справедливість леми для гладких функцій, що задовольняють умовам (4.4). Граничним переходом одержимо справедливість леми для усіх $u \in W_{\Gamma^+}^+$.

Лема 4.4. Для усіх функцій $v(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ справедлива нерівність

$$\|L^*v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \geq C\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}.$$

Доведення. Нехай спочатку $v(t, x)$ гладка функція, що задовольняє умовам (4.6). Доведемо співвідношення

$$(u, L^*v) \geq C\|u\|_{W_{\Gamma^+}^+}^2, \quad (4.11)$$

де

$$u(t, x) = \int_0^t (2T - \tau)^{-1} v(\tau, x) d\tau.$$

Використовуючи операцію диференціювання частинами і визначення функції $u(t, x)$, одержуємо

$$\begin{aligned} -\int_Q ub(x)v_t dQ &= -\int_Q (ub(x)v)_t dQ + \int_Q (2T-t)b(x)u_t^2 dQ = \\ &= \int_Q (2T-t)b(x)u_t^2 dQ \geq 0, \end{aligned}$$

тому що для функцій u і $v(x, t)v(x, t)$ виконуються нульові умови на відповідних кінцях часового інтервалу:

$$\begin{aligned} \int_Q ub(x)v dQ &= \int_Q ub(x)(2T-t)u_t dQ = \frac{1}{2} \int_Q (b(x)(2T-t)u^2)_t dQ + \\ &+ \frac{1}{2} \int_Q b(x)u^2 dQ = \frac{1}{2} \int_{\Omega} b(x)Tu^2|_{t=0} d\Omega + \frac{1}{2} \int_Q b(x)u^2 dQ \geq 0. \end{aligned}$$

Далі одержуємо

$$\begin{aligned} \int_Q u \sum_{i,j=1}^n \frac{d}{dx_i} A_{ij} \frac{d}{dx_j} \frac{dv}{dt} dQ &\geq \int_Q (2T-t) \sum_{i,j=1}^n A_{ij} u_{x_i} u_{x_j} dQ, \\ -\int_Q u \sum_{i,j=1}^n \frac{d}{dx_i} B_{ij} \frac{dv}{dx_j} dQ &= \int_Q (2T-t) \sum_{i,j=1}^n u_{x_i} B_{ij} u_{x_j} dQ. \end{aligned} \quad (4.12)$$

У силу симетричності і невід'ємності матриці $\{B_{ij}\}_{i,j=1}^n$ має місце нерівність

$$\int_Q (2T - t) \sum_{i,j=1}^n u_{x_i} B_{ij} u_{x_j} dQ \geq 0. \quad (4.13)$$

Підставляючи (4.13) у (4.12) і з огляду на нерівність

$$C \left(\int_Q u_t^2 + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} u_{x_i} u_{x_j} dQ \right) \leq \left(\int_Q \sum_{i,j=1}^n A_{ij} u_{x_i} u_{x_j} dQ \right),$$

одержуємо справедливість (4.11). Далі, аналогічно доведенню леми 4.3, застосовуючи нерівність Шварца і граничний перехід, маємо справедливість леми 4.4 для усіх $v \in W_{\Gamma^+}^+$.

На підставі доведених лем і результатів глави 1 укладемося, що виконуються твердження наступних теорем

Теорема 4.1. Для будь-якої функції $F \in H_{\Gamma^+}^-$ існує єдиний сильний розв'язок рівняння (4.1), (4.4).

Теорема 4.2. Якщо в умовах теореми 1 функціонал F належить простору $W_{\Gamma^+}^- (Q)$, то існує єдиний слабкий розв'язок задачі (4.1), (4.4).

При вивченні другої початково-крайової задачі будемо вважати, що стан системи описується трохи спрощеним стосовно (4.1) рівнянням. Це дозволяє розглядати задачу зі звичайними крайовими умовами Неймана (при вивченні неklasичних рівнянь математичної фізики, яким є і псевдопараболічне рівняння, це не завжди вдається зробити, див., наприклад, другу початково-крайову задачу для псевдогиперболічного оператора).

Розглянемо лінійне диференціальне рівняння в частинних похідних:

$$Lu \equiv \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta \left(\frac{\partial u}{\partial t} + ku \right) = F, \quad (4.14)$$

у циліндричній області $Q = \{[0 < t < T] \times \Omega\}$, де $u(t, x)$ – шукана функція, що залежить від просторової $x \in \Omega$ і часових $t \in [0, T]$ змінних, Ω – обмежена область у R^n з гладкою границею, $\Delta(\cdot)$ – оператор Лапласа, k – невід'ємна константа.

Будемо шукати функцію $u(t, x)$, що задовольняє рівнянню (4.14) а також умовам

$$u|_{t=0} = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial \bar{n}} \right|_{x \in \partial \Omega} = 0, \quad (4.15)$$

де \bar{n} – вектор зовнішньої нормалі до поверхні $\partial \Omega$.

Уведемо наступні позначення: $W_{\Gamma^+}^+$ – поповнення простору гладких у \bar{Q} функцій, що задовольняють умовам (4.15) за нормою

$$\|u\|_{W_{\Gamma^+}^+} = \left(\int_Q u^2 + \sum_{i,j=1}^n A_{ij} u_{x_i} u_{x_j} \right),$$

$W_{\Gamma^+}^+$ – аналогічний простір, але функції задовольняють умовам

$$v|_{t=T} = 0, \quad \left. \frac{\partial v}{\partial \bar{n}} \right|_{x \in \partial \Omega} = 0, \quad (4.16)$$

$W_{\Gamma^+}^-$, $W_{\Gamma^+}^-$ – негативні простори, побудовані по парам $W_{\Gamma^+}^+$, $L_2(Q)$ і $W_{\Gamma^+}^+$, $L_2(Q)$.

Лема 4.3. Для довільних функцій $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ має місце нерівність

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} \leq c \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+}, c = \text{const} > 0.$$

Доведення. Спочатку доведемо лему для гладких функцій $u(t, x)$, що задовольняють умовам (4.17), а потім розширюючи по неперервності оператор $L(\cdot)$ і використовуючи граничний перехід, одержуємо справедливість твердження леми.

За визначенням норми в просторі :

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} = \sup_{v \neq 0, v \in W_{\Gamma^+}^+} \frac{|\langle Lu, v \rangle_{W_{\Gamma^+}^+}|}{\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}}.$$

Оскільки білінійная форма $\langle \cdot, \cdot \rangle_{W_{\Gamma^+}^+}$, визначена на просторах $W_{\Gamma^+}^+$ і $W_{\Gamma^+}^-$, на гладких функціях, що задовольняють умовам (4.15), збігається зі скалярним добутком у просторі $L_2(Q)$, то

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} = \sup_{v \neq 0, v \in W_{\Gamma^+}^+} \frac{|(Lu, v)_{L_2(Q)}|}{\|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}}. \quad (4.17)$$

Розглянемо

$$\left| (Lu, v)_{L_2(Q)} \right| = \left| \int_Q [vu_t + v\Delta u_t + vk\Delta u] dQ \right|.$$

Використовуємо інтегральну нерівність Коши-Буняковського:

$$\begin{aligned} \left| \int_Q vu_t dQ \right| &\leq \left(\int_Q u_t^2 dQ \right)^{1/2} \left(\int_Q v^2 dQ \right)^{1/2} \leq \\ &\leq \|u\|_{W_{\Gamma^+}} \|v\|_{L_2(Q)} \leq c \|u\|_{W_{\Gamma^+}} \|v\|_{W_{\Gamma^+}}. \end{aligned}$$

Покажемо, що

$$\begin{aligned} \left| \int_Q v\Delta u_t dQ \right| &\leq c \|v\|_{W_{\Gamma^+}} \|u\|_{W_{\Gamma^+}}, \\ \left| \int_Q vk\Delta u dQ \right| &\leq c \|v\|_{W_{\Gamma^+}} \|u\|_{W_{\Gamma^+}}. \end{aligned}$$

Спочатку розглянемо $\left| \int_Q v\Delta u_t dQ \right|$.

Інтегруючи частинами і використовуючи умови (4.15), одержуємо

$$-\int_Q v\Delta u_t dQ = -\sum_{i=1}^n \int_Q (vu_{ix_i})_{x_i} dQ + \sum_{i=1}^n \int_Q v_{x_i} u_{ix_i} dQ. \quad (4.18)$$

Використовуючи формулу Остроградського-Гаусса в першому праворуч інтегралі, переходимо до інтеграла по поверхні:

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^n \int_Q (vu_{ix_i})_{x_i} dQ &= \sum_{i=1}^n \int_{\partial Q} vu_{ix_i} \bar{n}_{x_i} d(\partial Q) = \\ &= \int_{\partial Q} v \left(\sum_{i=1}^n u_{x_i} \bar{n}_{x_i} \right) d(\partial Q) = \int_{\partial\Omega \times [0, T]} v \left(\sum_{i=1}^n u_{x_i} \bar{n}_{x_i} \right) d(\partial\Omega \times [0, T]) = \\ &= \int_{\partial\Omega \times [0, T]} v \left(\sum_{i=1}^n u_{x_i} \bar{n}_{x_i} \right) d(\partial\Omega \times [0, T]) = \\ &= \int_{\partial\Omega \times [0, T]} v \frac{\partial u_t}{\partial \bar{n}} d(\partial\Omega \times [0, T]) = 0, \end{aligned}$$

оскільки в силу граничних умов $\frac{\partial u}{\partial \vec{n}} \Big|_{x \in \partial \Omega} = 0$, а виходить, і $\frac{\partial u_L}{\partial \vec{n}} \Big|_{x \in \partial \Omega} = 0$. З огляду

на останнє і застосовуючи інтегральну нерівність Коши-Буняковського в (4.18) одержуємо

$$\begin{aligned} \left| -\int_Q v \Delta u_i dQ \right| &= \left| \sum_{i=1}^n \int_Q v_{x_i} u_{Lx_i} dQ \right| \leq \sum_{i=1}^n \left| \int_Q v_{x_i} u_{Lx_i} dQ \right| \leq \\ &\leq \sum_{i=1}^n \left(\int_Q v_{x_i}^2 dQ \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_Q u_{Lx_i}^2 dQ \right)^{\frac{1}{2}} \leq c \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \end{aligned}$$

Аналогічно, інтегруючи частинами, з огляду на умови (4.15) і використовуючи інтегральну нерівність Коши-Буняковського, маємо

$$\left| \int_Q v k \Delta u dQ \right| \leq c \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} .$$

Остаточно знаходимо

$$\left| (Lu, v)_{L_2(Q)} \right| \leq c \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+} .$$

Звідси, повертаючись до (4.4), одержуємо

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} \leq c \|u\|_{W_{\Gamma^+}^+} . \quad (4.18)$$

Тому що множина гладких функцій $u(t, x)$, що задовольняють умовам (4.15), щільно в просторі $W_{\Gamma^+}^+$, то, розширюючи по неперервності область визначення оператора $L(\cdot)$ (це дозволяє зробити нерівність (4.18)), одержуємо справедливості нерівності леми.

Лема 4.4. Для довільних функцій $v(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ має місце нерівність

$$\|L^* v\|_{W_{\Gamma^+}^-} \leq c \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}, \quad c = \text{const} > 0 ,$$

де $L^*(\cdot)$ – спряжений оператор

$$L^* v \equiv -\frac{\partial v}{\partial t} - \Delta \left(-\frac{\partial v}{\partial t} + kv \right) = G .$$

Доведення аналогічний міркуванням попередньої леми.

Лема 4.5. Для довільних функцій $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ має місце нерівність

$$c \|u\|_{L_2(Q)} \leq \|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-}, \quad c = \text{const} > 0.$$

Доведення. Спочатку доведемо необхідну нерівність для гладких функцій $u(t, x)$, що задовольняють умовам (4.15), а потім розширюючи відповідним чином оператор $L(\cdot)$ і використовуючи граничний перехід, одержуємо справедливність твердження леми для довільних функцій $u(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$.

Уведемо допоміжний інтегральний оператор :

$$v(t, x) = I_t = \int_T^t a^{-1}(s) u(s, x) ds,$$

де $s \in [0, T]$.

Оцінимо

$$\begin{aligned} (I_t u, Lu)_{L_2(Q)} &= (L^* I_t u, u)_{L_2(Q)} = \\ &= (-v_t + \Delta v_t + \Delta k v_t, a v_t)_{L_2(Q)} = l_1 + l_2 + l_3. \end{aligned} \quad (4.20)$$

Інтегруючи частинами і використовуючи умови (4.15), (4.16), яким, очевидно, задовольняють функції $u(t, x)$, $v(t, x)$, маємо

$$\begin{aligned} l_1 &= - \int_Q a v_t^2 dQ, \\ l_2 &= \int_Q a v_t \Delta v_t dQ = - \int_Q a \sum_{i=1}^n v_{tx_i}^2 dQ, \\ l_3 &= - \int_Q a v_t k \Delta v dQ = \int_Q a k \sum_{i=1}^n v_{x_i} v_{tx_i} dQ = \frac{1}{2} \int_Q \left(a k \sum_{i=1}^n v_{x_i}^2 \right)_t dQ - \\ &- \frac{1}{2} \int_Q a_t k \sum_{i=1}^n v_{x_i}^2 dQ = - \frac{a(0)}{2} \int_{\Omega} k \sum_{i=1}^n v_{x_i}^2 \Big|_{t=0} d\Omega - \frac{1}{2} \int_Q a_t k \sum_{i=1}^n v_{x_i}^2 dQ. \end{aligned}$$

Отримані вирази підставимо в (4.20) і виберемо $a(t) = -(t+1)$.

Тоді

$$\begin{aligned} (I_t u, Lu)_{L_2(Q)} &\geq c \|v\|_{W_{\Gamma^+}^+}^2, \\ c \|I_t u\|_{W_{\Gamma^+}^+}^2 &\geq c \|u\|_{L_2(Q)}^2. \end{aligned}$$

З нерівності Шварца:

$$(Lu, I_t u)_{L_2(Q)} \leq \|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} \|I_t u\|_{W_{\Gamma^+}^+}.$$

Скорочуючи на $\|I_t u\|_{W_{\Gamma^+}^+}$, одержуємо

$$\|Lu\|_{W_{\Gamma^+}^-} \geq c \|u\|_{L_2(Q)}.$$

Тому що множина розглянутих функцій щільно в просторі $W_{\Gamma^+}^+$, то граничним переходом одержуємо твердження леми. Аналогічно доводиться наступна лема

Лема 4.6. Для довільних функцій $v(t, x) \in W_{\Gamma^+}^+$ має місце нерівність

$$\|L^* v\|_{W_{\Gamma^+}^-} \geq c \|v\|_{L_2(Q)}, \quad c = \text{const} > 0.$$

Наявність лем 4.1–4.4 гарантує справедливість теорем.

Теорема 4.3. Для будь-якої функції $F \in L_2(Q)$ існує єдиний сильний розв'язок рівняння (4.14), (4.15).

Теорема 4.3. Якщо в умовах теореми 1 права частина F належить простору $W_{\Gamma^+}^-(Q)$, то існує єдиний слабкий розв'язок задачі (4.14), (4.15).

Розглянемо аналог методу Галеркина для наближеного розв'язку задачі псевдопараболічного типу, розглянутої вище.

Нехай

$$Lu \equiv A \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right) + B(u) = f, \quad (4.21)$$

$$u|_{t=0} = 0; \quad u|_{x \in \partial\Omega} = 0, \quad (4.22)$$

де $A(\cdot)$ – рівномірно еліптичний, а $B(\cdot)$ – невід'ємний, диференціальні оператори другого порядку, визначені в деякій обмеженій області з кусково-гладкою межею,

$$A(u) \equiv - \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left(A_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + a(x)u, \quad ,$$

$$B(u) \equiv - \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left(B_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + b(x)u, \quad ,$$

$A_{ij} = A_{ji}(x)$, $B_{ij} = B_{ji}(x)$ – неперервно диференційовані, а $a(x), b(x)$ – неперервні в замкнутій області Ω функції,

$$\sum_{i,j=1}^n A_{ij} \xi_i \xi_j \geq \alpha \sum_{i=1}^n \xi_i^2; \sum_{i,j=1}^n B_{ij} \xi_i \xi_j \geq 0..$$

Також припускаємо, що $a(x) \geq 0, b(x) \geq 0$.

Рівняння (4.21) вивчається в циліндричній області $Q \equiv \{\Omega \times (0, T)\}$.

Для операторів задачі (4.21), (4.22) і спряженим до них справедливі апіорні оцінки в негативних нормах, що є необхідною і достатньою умовою існування відповідних узагальнених рішень.

Нехай спочатку $f \in L_2(Q)$. Будемо шукати наближене розв'язок у виді

$$u_n(t, x) = \sum_{i=1}^n g_i(t) \omega_i(x), \quad (4.23)$$

де $\omega_i(x)$ – ортонормований базис у $L_2(\Omega)$, що складається з гладких функцій, що анулюються на межі області Ω , а функції $g_i(t)$ вибираються так, щоб виконувалися співвідношення

$$\left(A \left(\frac{du_n}{dt} \right), \omega_j \right)_{L_2(\Omega)} + (B(u_n), \omega_j)_{L_2(\Omega)} = (f, \omega_j)_{L_2(\Omega)}, \quad (4.24)$$

$$g_i(0) = 0, \quad i, j = 1, 2, \dots, n.$$

Співвідношення (4.24) являє собою задачу Коші для системи n -лінійних звичайних диференціальних рівнянь:

$$g_k'(0) = 0, \quad k, j = 1, 2, \dots, n.$$

Лема 4.7. Для функцій $u(t, x) \in W_{\Gamma P}^+$ справедлива нерівність

$$\left((2T - t)u_t, Lu \right)_{L_2(Q)} \geq c \|u\|_{W_{\Gamma P}^+}^2, \quad c = \text{const} > 0. \quad (4.25)$$

Доведення. Розглянемо окремо вирази, що складають ліву частину (4.25):

$$\left((2T - t)u_t, a(x)u_t \right)_{L_2(Q)} = \int_Q (2T - t)a(x)u_t^2 dQ \geq 0, \quad (4.26a)$$

$$\int_Q ub(x)(2T-t)u_t dQ = \frac{1}{2} \int_Q (b(x)(2T-t)u^2)_t dQ + \frac{1}{2} \int_Q b(x)u^2 dQ = \frac{1}{2} \int_\Omega b(x)Tu^2|_{t=0} d\Omega + \frac{1}{2} \int_Q b(x)u^2 dQ \geq 0; \quad (4.26)$$

$$\begin{aligned} & ((2T-t)u_t, A(u_t))_{L_2(Q)} = \\ & = - \sum_{i,j=1}^n \int_Q \frac{\partial}{\partial x_i} ((2T-t)u_t A_{ij} u_{tx_j}) dQ + \int_Q \sum_{i,j=1}^n (2T-t) A_{ij} u_{tx_j} u_{tx_j} dQ. \end{aligned} \quad (4.27)$$

Тут була застосована операція інтегрування частинами. Переходячи в першому виразі праворуч у співвідношенні (4.27) до інтеграла по межі області Q і з огляду на крайові умови для $u(t, x)$, одержуємо, що це вираз дорівнює нулю. Проінтегруємо частинами залишилося вираз в лівій частині (4.25):

$$\begin{aligned} & ((2T-t)u_t, B(u))_{L_2(Q)} = \\ & = - \sum_{i,j=1}^n \int_Q \frac{\partial}{\partial x_i} ((2T-t)u_{tx_i} B_{ij} u_{x_j}) dQ + \int_Q \sum_{i,j=1}^n (2T-t) u_{tx_i} B_{ij} u_{x_j} dQ. \end{aligned} \quad (4.28)$$

Перший вираз праворуч у (4.28) равно нулю внаслідок того, що $u|_{x \in \partial\Omega} = 0$.

Розглянемо друге вираз. Проінтегруємо его частинами:

$$\begin{aligned} \int_Q \sum_{i,j=1}^n (2T-t) u_{tx_i} B_{ij} u_{x_j} dQ &= \int_Q \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial t} ((2T-t) u_{x_i} B_{ij} u_{x_j}) dQ - \\ &- \int_Q \sum_{i,j=1}^n (2T-t) u_{x_i} B_{ij} u_{tx_j} + \int_Q \sum_{i,j=1}^n B_{ij} u_{x_i} u_{x_j}, \end{aligned}$$

відкіля, з огляду на граничні умови для функції $u(t, x)$ і симетричність матриці $\{B_{ij}\}_{i,j=1}^n$, одержуємо

$$\int_Q \sum_{i,j=1}^n (2T-t) u_{tx_i} B_{ij} u_{x_j} dQ \geq \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^n B_{ij} u_{x_i} u_{x_j} dQ \geq 0. \quad (4.29)$$

Складаючи співвідношення (4.26), (4.27) і (4.29), і міркуючи аналогічно доведенню лем 4.4, 4.5, одержуємо справедливність твердження леми.

Теорема 4.3. Для будь-якої функції $f(t, x) \in L_2(Q)$ послідовність наближень (4.23) збігається до сильного розв'язку задачі (4.1), (4.2) у нормі простору $L_2(Q)$.

Доведення. Помноживши обидві частини рівності (4.24) на $(2T-t)g_j(t)$, просуммуємо по j від 0 до n і проінтегруємо по t від 0 до T . Одержуємо

$$\left((2T-t)u_n, Lu_n \right)_{L_2(Q)} = \left((2T-t)u_n, f \right)_{L_2(Q)}. \quad (4.30)$$

Використовуючи лему й інтегральну нерівність Коши-Буняковського, з (4.10) знаходимо

$$\|u_n\|_{W_{\Gamma^+}} \leq C \|f\|_{L_2(Q)}. \quad (4.31)$$

З (4.31) унаслідок того, що в сепарабельному гільбертовому просторі W_{Γ^+} замкнута одинична куля є слабко компактною множиною, з послідовності (4.3) можна виділити слабко збіжну підпослідовність $\{u_{n_k}\}_{k=1}^{\infty}$. Нехай вона слабко сходиться к $\hat{u} \in W_{\Gamma^+}$. По теоремі Банаха-Сакса з її можна виділити підпослідовність (позначимо її знову $\{u_{n_k}\}_{k=1}^{\infty}$) таку, що

$$\hat{u}_v = \frac{1}{v} \sum_{k=1}^v u_{n_k}$$

збігається сильно в W_{Γ^+} до тієї ж функції $\hat{u} \in W_{\Gamma^+}$, тобто

$$\|\hat{u}_v - \hat{u}\|_{W_{\Gamma^+}} \xrightarrow{v \rightarrow \infty} 0.$$

Розглянемо фундаментальну послідовність $\{\hat{u}_n\}_{n=1}^{\infty}$. Використовувавши негативну оцінку зверху і лінійність оператора $L(\cdot)$, запишемо

$$\|\hat{u}_i - \hat{u}_j\|_{W_{\Gamma^+}} \geq c \|L\hat{u}_i - L\hat{u}_j\|_{W_{\Gamma^+}},$$

звідси впливає фундаментальність послідовності $\{L\hat{u}_n\}_{n=1}^{\infty}$. У банаховом просторі W_{Γ^+} , вона має границю, позначимо її \hat{f} . Отже,

$$\|L\hat{u}_n - \hat{f}\|_{W_{\Gamma^+}} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0.$$

Помноживши обидві частини рівності (4.24) на довільну функцію $\varphi_i(t) \in L_2(0, T)$ і проінтегрувавши по t від 0 до T , одержимо

$$(Lu_n, \varphi_i \omega_i)_{L_2(Q)} = (f, \varphi_i \omega_i)_{L_2(Q)}, i=1, 2, \dots, n. \quad (4.32)$$

На підставі визначення функції \hat{u}_n має місце рівність

$$(\varphi_i \omega_i, f)_{L_2(Q)} = (\varphi_i \omega_i, L\hat{u}_n)_{L_2(Q)}. \quad (4.33)$$

Унаслідок нерівності Шварца

$$(\varphi_i \omega_i, \hat{f} - L\hat{u}_n)_{L_2(Q)} \leq C \|\varphi_i \omega_i\|_{W_{\Gamma^+}^+} \|\hat{f} - L\hat{u}_n\|_{W_{\Gamma^+}^-} \quad (4.34)$$

Права частина цієї нерівності прямує до нуля при $n \rightarrow \infty$, отже, з (4.13) і (4.14) одержуємо

$$(\varphi_i \omega_i, f)_{L_2(Q)} = (\varphi_i \omega_i, \hat{f})_{L_2(Q)}, i=1, 2, \dots \quad (4.35)$$

Оскільки множина функцій $\{\varphi_i \omega_i\}_{i=1}^{\infty}$ щільно в $L_2(Q)$, то $f = \hat{f}$.

Отже,

$$\|\hat{u}_v - \hat{u}\|_{W_{\Gamma^+}^+} \xrightarrow{v \rightarrow \infty} 0, \quad \|L\hat{u}_n - f\|_{W_{\Gamma^+}^-} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0,$$

а виходить, $\hat{u}(t, x)$ є розв'язком сильним задачі (4.1), (4.2). Оскільки оператор вкладення $W_{\Gamma^+}^+$ в $L_2(Q)$ є цілком неперервним, обрана вище що слабо сходиться в $W_{\Gamma^+}^+$ послідовність $\{u_{n_k}\}_{k=1}^{\infty}$ буде збігатися до $\hat{u}(t, x)$ в $L_2(Q)$.

У силу справедливості оцінок у негативних нормах, отриманий розв'язок єдиний і вся послідовність (4.33) сильно збігається в $L_2(Q)$ до цього розв'язку.

Тепер припустимо, що права частина $f(t, x)$ рівняння (4.1) є елементом негативного гільбертова простору $W_{\Gamma^+}^-$. Через щільність множини $L_2(Q)$ в $W_{\Gamma^+}^-$ розглянемо послідовність $f_i(t, x) \in L_2(Q), i=1, 2, \dots$, таку, що

$$\|f_i - f\|_{W_{\Gamma^+}^-} \xrightarrow{i \rightarrow \infty} 0.$$

Побудуємо послідовність наближень за правилом

$$u_{in} = \sum_{k=1}^n g_{ik}(t) \omega_k(x), \quad (4.36)$$

де $\omega_k(x)$ – функції, визначені вище, а $g_{ij}(t)$ – розв'язок задачі Коші:

$$\sum_{k=1}^n \frac{dg_{ik}(t)}{dt} (A(\omega_k), \omega_j)_{L_2(\Omega)} + \sum_{k=1}^n g_{ik}(t) (B(\omega_k), \omega_j)_{L_2(\Omega)} = (f_i, \omega_j)_{L_2(\Omega)},$$

$$g_{is}(0) = 0, i = 1, 2, \dots; s, j = 1, 2, \dots, n. \quad (4.37)$$

Теорема 4.4. Для будь-якої функції $f(t, x) \in W_{\Gamma^+}^-$ послідовність наближень (4.36) збігається до слабкого розв'язку задачі (4.1), (4.2) при $i \rightarrow \infty, n \rightarrow \infty$ в нормі простору $L_2(Q)$.

Доведення. Запишемо (4.37) у виді

$$(\omega_j, Lu_n)_{L_2(\Omega)} = (\omega_j, f_i)_{L_2(\Omega)}. \quad (4.38)$$

Для функції $f(t, x) \in W_{\Gamma^+}^-$ це співвідношення має вид

$$(\omega_j, Lu_n)_\Omega = (\omega_j, f)_\Omega, g_k(0) = 0, k, j = 1, 2, \dots, n, \quad (4.39)$$

де $(\cdot, \cdot)_\Omega$ – білінійна форма, побудована по просторах $W_2^{-1}(\Omega)$. Віднімаючи з (4.38) співвідношення (4.39), одержимо

$$(\omega_j, L(u_n - u_n))_\Omega = (\omega_j, f_i - f)_\Omega,$$

$$g_{ik}(0) = 0, g_k(0) = 0, i = 1, 2, \dots; k, j = 1, 2, \dots, n. \quad (4.40)$$

Множимо обидві частини (4.40) на

$$-\int_T^t (\tau+1)^{-1} [g_{ij}(\tau) - g_j(\tau)] d\tau,$$

підсумовуємо по j від 1 до n й інтегруємо по t від 0 до :

$$\begin{aligned} & - \left(\int_T^t (\tau+1)^{-1} [u_{in}(\tau, x) - u_n(\tau, x)] d\tau, L(u_n - u_n) \right)_Q = \\ & = - \left(\int_T^t (\tau+1)^{-1} [u_{in}(\tau, x) - u_n(\tau, x)] d\tau, L(u_n - u_n) \right)_Q = \\ & = - \left(\int_T^t (\tau+1)^{-1} [u_{in} - u_n] d\tau, f_i - f \right)_Q, \\ & = - \left(\int_T^t (\tau+1)^{-1} [u_{in} - u_n] d\tau, f_i - f \right)_Q, \end{aligned} \quad (4.41)$$

де $\langle \cdot, \cdot \rangle_Q$ – білінійна форма, побудована по просторах $W_{\Gamma^+}^+$ і $W_{\Gamma^+}^-$.

Позначимо $\bar{u} \equiv u_m - u_n$, введемо функцію

$$v = -\int_T^t (\tau + 1)^{-1} \bar{u}(\tau, x) d\tau$$

і розглянемо почленно ліву частину (4.41). Очевидно, що $\bar{u} \in W_{\Gamma^+}^+$, $v \in W_{\Gamma^+}^+$.

Інтегруючи частинами і з огляду на крайові умови, одержуємо

$$(v, a(x)\bar{u}_t)_{L_2(Q)} = \int_Q (va(x)\bar{u})_t dQ + \int_Q (t+1)a(x)v_t^2 dQ. \quad (4.42a)$$

Переходячи в першому доданку праворуч до інтеграла по межі, маємо, що він дорівнює нулю.

$$\begin{aligned} \int_Q vb(x)\bar{u}dQ &= -\int_Q vb(x)(t+1)v_t dQ = -\frac{1}{2}\int_Q (b(x)(t+1)v^2)_t dQ + \\ &+ \frac{1}{2}\int_Q b(x)v^2 dQ = \frac{1}{2}\int_{\Omega} b(x)v^2|_{t=0} d\Omega + \frac{1}{2}\int_Q b(x)v^2 dQ \geq 0; \end{aligned} \quad (4.42b)$$

Аналогічно

$$-\left(v, \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} A_{ij} \frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial x_j \partial t}\right)_{L_2(Q)} = \int_Q (t+1) \sum_{i,j=1}^n A_{ij} v_{x_i} v_{x_j t} dQ, \quad (4.43)$$

$$-\left(v, \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} B_{ij} \frac{\partial \bar{u}}{\partial x_j}\right)_{L_2(Q)} \geq \frac{1}{2} \int_Q \sum_{i,j=1}^n B_{ij} v_{x_i} v_{x_j} dQ \geq 0. \quad (4.44)$$

З (4.21)–(4.24) використовуючи нерівність Шварца і співвідношення між u і v , одержуємо

$$\|u_m - u_n\|_{L_2(Q)} \leq C \|f_i - f\|_{W_{\Gamma^+}^-},$$

звідки і випливає справедливність теореми 4.2, оскільки нескладно довести, що послідовність u_n збігається до розв'язку задачі (4.21), (4.22) із правою частиною f .

Зауваження. При $f(t, x) \in W_{\Gamma^+}^-$ для чисельного розв'язку задачі (4.21), (4.22) можна скористатися операцією осереднення, описаної вище відповідним чином підбираючи параметр осереднення.

Контрольні питання

1. Узагальнені функції.
2. Оснащені гільбертові простори.
3. Простори Соболева.
4. Узагальнені розв'язки початково-крайових задач.
5. Існування та єдиність узагальнених розв'язків.
6. Метод Гальоркіна та його аналоги.
7. Оптимальне керування некласичними системами.
8. Узагальнена розв'язність псевдопараболічних систем (перша початково-крайова задача)
9. Узагальнена розв'язність псевдопараболічних систем (друга початково-крайова задача).
10. Аналоги методу Гальоркіна для систем псевдопараболічного типу (перша початково-крайова задача).
11. Аналоги методу Гальоркіна для систем псевдопараболічного типу (друга початково-крайова задача).
12. Узагальнена розв'язність псевдогіперболічних систем (перша початково-крайова задача)
13. Узагальнена розв'язність псевдогіперболічних систем (друга початково-крайова задача).
14. Аналоги методу Гальоркіна для систем псевдогіперболічного типу (перша початково-крайова задача).
15. Аналоги методу Гальоркіна для систем псевдогіперболічного типу (друга початково-крайова задача).

Література

1. Lyashko S. I. Generalized Optimal Control of Linear Systems with Distributed Parameters. – Boston: Kluwer Academic Publishers 2002. – 455 p.
2. Klyushin D. A., Lyashko S. I., Nomirovskii D. A., Petunin Yu. I., Semenov V. V. Generalized Solutions of Operator Equations and Extreme Elements. New York – Springer, 2012. – 202 p.
3. Березанський Ю. М., Ус Г. Ф., Шефтель В. Г. Функціональний аналіз : курс лекцій. – Львів : І. Е. Чижиков, 2014. – 560 с.
4. Кадець В.М. Курс функціонального аналізу та теорії міри. – Число: видавничий проект (Серія "Університетська бібліотека"). – Львів : І. Е. Чижиков, 2012. – 589 с.
5. Колмогоров А. М., Фомін С. В. Елементи теорії функцій та функціонального аналізу. – Київ : Вища школа, 1974. – 456 с.

Навчальне видання

КЛЮШИН Дмитро Анатолійович
ЛЯШКО Сергій Іванович

НЕКЛАСИЧНІ ЗАДАЧІ МАТЕМАТИЧНОЇ ФІЗИКИ

Методичні рекомендації

Друкується за авторською редакцією



Формат 60x84^{1/16}. Ум. друк. арк. 3,02. Наклад 100. Зам. № 223-10738
Гарнітура Times New Roman. Папір офсетний. Друк офсетний.
Підписано до друку 06.10.23

Видавець та виготовлювач
ВПЦ "Київський університет"
Б-р Тараса Шевченка, 14, м. Київ, 01601, Україна
☎ (38044) 239 32 22; (38044) 239 31 72; тел./факс (38044) 230 31 28
e-mail: vpc@knu.ua; vpc_div.chief@univ.net.ua; redactor@univ.net.ua
http: vpc.univ.kiev.ua

Свідоцтво суб'єкта видавничої діяльності ДК № 1103 від 31.10.02