

УДК 517.95

МІШАНА ЗАДАЧА ДЛЯ ПАРАБОЛІЧНИХ РІВНЯНЬ З НЕЛОКАЛЬНОЮ ДІЄЮ

Тарас БОКАЛО

*Львівський національний університет імені Івана Франка,
79000, Львів, вул. Університетська, 1*

Розглянуто мішану задачу для параболічного рівняння

$$u_t - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x,t)u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x,t)u_{x_i} + c(x,t)u + \int_0^t K(x,t,s)u(x,s)ds = f(x,t)$$

в необмеженій області. Одержано умови існування та єдиності розв'язку цієї задачі.

Ключові слова: параболічне рівняння, нелокальний доданок.

1. Перші результати стосовно єдиності розв'язку задачі Коші для рівняння теплопровідності в класах зростаючих функцій отримали Е.Е. Леві (E.E. Levi) та Е. Хольмгрен (E. Holmgren). У праці [1] А.Н. Тихонов довів таке: якщо функція u є розв'язком задачі Коші

$$u_t - \Delta u = 0, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^n \times (0, T), \quad u|_{t=0} = 0, \quad (1)$$

і задовольняє оцінку

$$|u(x, t)| \leq C e^{a|x|^2}, \quad (2)$$

де $a \geq 0$, $C > 0$ – сталі, то $u \equiv 0$. Дещо ширший клас знайшов С. Теклінд (S. Taklind): розв'язок u задачі (1) тотожно рівний нулю, якщо $|u(x, t)| \leq C e^{|x|h(|x|)}$, де $h(|x|)$ – неспадна невід'ємна функція, що задовольняє умову $\int_1^\infty \frac{d\tau}{h(\tau)} = +\infty$.

Для крайових задач в необмежених областях результати про єдиність розв'язку в класах зростаючих функцій для параболічних рівнянь і систем отримали В.П. Лавренчук, С.Д. Івасишен, О.А. Олійник і Е.В. Радкевич [2]. Дослідження в цих працях побудовано на властивостях і оцінках функції Гріна та фундаментальних розв'язків.

У цій праці розглянуто мішану задачу в необмеженій області для параболічного рівняння з нелокальною дією.

2. Формулювання задачі й основних результатів. Нехай n – деяке натуральне число, Ω – необмежена область в \mathbb{R}^n така, що для будь-якого $R \in \mathbb{N}$ множина $\Omega^R \stackrel{\text{def}}{=} \Omega \cap \{x : |x| \stackrel{\text{def}}{=} (x_1^2 + \dots + x_n^2)^{\frac{1}{2}} < R\}$ є областю з кусково-гладкою межею

$\partial\Omega^R$, а $T > 0$ – деяке дійсне число. Введемо такі позначення: $Q_\tau \stackrel{\text{def}}{=} \Omega \times (0, \tau)$, $S_\tau \stackrel{\text{def}}{=} \partial\Omega \times (0, \tau)$, $\Omega_\tau = \{(x, \tau) : x \in \Omega\}$, $Q_\tau^R \stackrel{\text{def}}{=} \Omega^R \times (0, \tau)$, $S_\tau^R \stackrel{\text{def}}{=} \partial\Omega^R \times (0, \tau)$, де $\tau \in (0, T]$, $R > 0$.

Розглянемо задачу

$$u_t - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x, t)u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t)u_{x_i} + c(x, t)u + \int_0^t K(x, t, s)u(x, s)ds = f(x, t), \quad (x, t) \in Q_T, \quad (3)$$

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad x \in \Omega, \quad (4)$$

$$u|_{S_T} = 0. \quad (5)$$

Припустимо, що виконуються умови:

(A): $a_{ij} \in L^\infty(Q_T)$; $a_{ij} = a_{ji}$ майже скрізь на Q_T ($i, j = \overline{1, n}$), $a_0|\xi|^2 \leq \sum_{i,j=1}^n a_{ij}\xi_i\xi_j \leq a_1|\xi|^2$ для будь-яких $\xi \in \mathbb{R}^n$ і майже всіх $(x, t) \in Q_T$, $a_0 > 0$, $a_1 > 0$ – деякі сталі;

(B): $b_i \in L^\infty(Q_T)$ ($i = \overline{1, n}$) і нехай $b_0 \geq 0$ – стала, така, що $\sum_{i=1}^n b_i^2(x, t) \leq b_0$ для майже всіх $(x, t) \in \overline{Q_T}$;

(C): $c \in L^\infty(Q_T)$ і нехай $c_0 > 0$ – стала, для якої виконується нерівність $-c(x, t) \leq c_0$ для майже всіх $(x, t) \in \overline{Q_T}$;

(K): $K \in L^\infty(\Omega \times (0, T) \times (0, T))$ і нехай $K_0 \geq 0$ – стала, така, що $|K(x, t, s)| \leq K_0$ для майже всіх $(x, t, s) \in \Omega \times (0, T) \times (0, T)$;

(F): $f \in L^2_{\text{loc}}(\overline{Q_T})$, $u_0 \in L^2_{\text{loc}}(\overline{\Omega})$.

Означення 1. Нехай T_0 – число з проміжку $(0, T]$. Функцію u з простору $C([0, T_0]; L^2_{\text{loc}}(\overline{\Omega})) \cap L^2((0, T_0); \overset{\circ}{H}^1_{\text{loc}}(\overline{\Omega}))$ називатимемо узагальненим розв'язком задачі (3)-(5) в області Q_{T_0} , якщо вона задовольняє рівність

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_\tau} u\eta dx + \int_{Q_\tau} \left[-u\eta_t + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t)u_{x_i}\eta_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t)u_{x_i}\eta + c(x, t)u\eta + \right. \\ & \left. + \eta \int_0^t K(x, t, s)u(x, s)ds \right] dx dt = \int_{\Omega_0} u_0\eta dx + \int_{Q_\tau} f(x, t)\eta dx dt \end{aligned} \quad (6)$$

для будь-яких $\tau \in (0, T_0]$ і довільних $\eta \in C^1(\overline{Q_{T_0}})$ таких, що $\eta = 0$ на S_{T_0} і $\text{supp } \eta$ є обмеженою множиною.

Прийmemo $R_k \stackrel{\text{def}}{=} 2^k$ для будь-якого натурального числа k , $M \stackrel{\text{def}}{=} 2((16a_1^2 + b_0)/a_0 + c_0 + K_0T)$.

Визначимо для дійсних чисел $a \geq 0$ і $\nu \geq 0$ функцію $h_{a, \nu}(r)$, $r > 0$, за правилом: $h_{a, \nu}(r) = e^{ar^2}$, якщо $a > 0$, і $h_{a, \nu}(r) = r^\nu$, якщо $a = 0$.

Теорема 1. (існування розв'язку). Нехай виконуються умови (А), (В), (С), (К), (F) і, крім того, припустимо, що

$$\int_{\Omega^{R_k}} u_0^2 dx + \int_{Q_T^{R_k}} f^2 dx dt \leq C_1 h_{a,\nu}(R_k) \quad \forall k \in \mathbb{N}, \quad (7)$$

де $a \geq 0, \nu \geq 0$ і $C_1 > 0$ – деякі сталі.

Тоді у випадку $a > 0$ для будь-якого числа $T_0 \in (0, T]$ такого, що $T_0 < \frac{1}{512 Me} \sum_{l=0}^{\infty} \frac{1}{16^l a + 2}$, а у випадку $a = 0$ для $T_0 = T$, задача (3)-(5) має узагальнений розв'язок u в області Q_{T_0} , який задовольняє оцінку

$$\max_{\tau \in [0, T_0]} \int_{\Omega_{\tau}^{R_k}} |u|^2 dx + \int_{Q_{T_0}^{R_k}} [|\nabla u|^2 + |u|^2] dx \leq C_2 h_{b,\nu}(R_k), \quad (8)$$

де $C_2 > 0$ – деяка стала, $b = 0$ при $a = 0$ і $b = 16^N a$ при $a > 0$, де N найменше натуральне число таке, що $T_0 < \frac{1}{512 Me} \sum_{l=0}^N \frac{1}{16^l a + 2}$.

Теорема 2. (єдиність розв'язку). Нехай виконуються умови (А), (В), (С), (К), (F) і T_0 – яке-небудь число з проміжку $(0, T]$. Тоді задача (3)-(5) не може мати більше одного узагальненого розв'язку в області Q_{T_0} у класі функцій v з $L^2_{loc}(Q_{T_0})$, які задовольняють умову

$$\int_{Q_{T_0}^{R_k}} |v|^2 dx dt \leq C_3 e^{dR_k^2} \quad \forall k \in \mathbb{N}, \quad (9)$$

де $d \geq 0, C_3$ – деякі (залежні від v) сталі.

3. Існування та єдиність узагальненого розв'язку мішаної задачі в обмеженій області. Нехай D – обмежена підобласть області Ω з кусково-гладкою межею ∂D . У цьому підрозділі використовуватимемо такі позначення: $G_{\tau} \stackrel{\text{def}}{=} D \times (0, \tau)$, $\Gamma_{\tau} \stackrel{\text{def}}{=} \partial D \times (0, \tau)$, $D_{\tau} \stackrel{\text{def}}{=} \{(x, \tau) : x \in D\} \forall \tau \in (0, T]$. Розглянемо задачу

$$u_t - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x, t) u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{x_i} + c(x, t) u + \int_0^t K(x, t, s) u(x, s) ds = f(x, t), \quad (x, t) \in G_T, \quad (10)$$

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad x \in D, \quad (11)$$

$$u|_{\Gamma_T} = 0. \quad (12)$$

Означення 2. Функцію u з простору $C([0, T]; L^2(D)) \cap L^2((0, T); \overset{\circ}{H}^1(D))$ називатимемо узагальненим розв'язком задачі (10)-(12), якщо вона задовольняє рівність

$$\int_{D_{\tau}} u \eta dx + \int_{G_{\tau}} [-u \eta_t + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i} \eta_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} \eta + c u \eta +$$

$$+\eta \int_0^t K(x, t, s)u(x, s)ds \Big] dxdt = \int_{D_0} u_0 \eta dx + \int_{G_\tau} f \eta dxdt \quad (13)$$

для будь-яких $\tau \in (0, T]$ і довільних $\eta \in C^1(\overline{G_T})$ таких, що $\eta = 0$ на Γ_T .

Твердження 1. Нехай виконуються умови (А), (В), (С), (К), (F). Тоді задача (10)-(12) має тільки один узагальнений розв'язок.

Доведення. Спочатку доведемо існування узагальненого розв'язку. Для цього використаємо метод Гальоркіна.

Виберемо систему функцій $\{\varphi^k\}_{k=1}^\infty$, яка є базисом в $\overset{o}{H}^1(D)$ і ортонормованим базисом в $L^2(D)$. Для кожного $m \in \mathbb{N}$ шукатимемо m -те гальоркінське наближення узагальненого розв'язку нашої задачі у вигляді

$$u^m(x, t) = \sum_{k=1}^m c_k^m(t) \varphi^k(x), \quad (x, t) \in G_T, \quad (14)$$

де c_1^m, \dots, c_m^m – абсолютно неперервні функції такі, що виконуються рівності

$$\begin{aligned} L(u^m, \varphi^l)(t) \equiv \int_D \left[u_t^m \varphi^l + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^m \varphi_{x_j}^l + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^m \varphi^l + \right. \\ \left. + c u^m \varphi^l + \varphi^l \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds - f \varphi^l \right] dx = 0, \quad l = \overline{1, m}, \end{aligned} \quad (15)$$

для майже всіх $t \in (0, T)$, і рівність

$$u^m|_{t=0} = u_0^m, \quad (16)$$

де u_0^m – m -та частинна сума ряду Фур'є функції u_0 за базисом $\{\varphi^k\}_{k=1}^{k=\infty}$, тобто $u_0^m(x) = \sum_{k=1}^m d_k \varphi^k(x)$, $x \in D$, де $d_k = \int_D u_0 \varphi^k dx$, $k = \overline{1, m}$.

На підставі співвідношення (14), рівності (15) і (16) еквівалентні рівностям

$$\begin{aligned} (c_l^m)' + \sum_{i,j=1}^n \sum_{k=1}^m c_k^m \int_D a_{ij} \varphi_{x_i}^k \varphi_{x_j}^l dx + \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^m c_k^m \int_D b_i \varphi_{x_i}^k \varphi^l dx + \\ + \sum_{k=1}^m c_k^m \int_D c \varphi^k \varphi^l dx + \int_D \sum_{k=1}^m \varphi^k(x) \varphi^l(x) \left(\int_0^t K(x, t, s) c_k^m(s) ds \right) dx - \\ - \int_D f \varphi^l dx = 0, \quad l = \overline{1, m}, \quad \text{для майже всіх } t \in (0, T), \end{aligned} \quad (17)$$

$$c_k^m(0) = d_k, \quad k = \overline{1, m}. \quad (18)$$

Отож, функції c_1^m, \dots, c_m^m є розв'язками задачі (17), (18), яка є задачею Коші для нормальної системи звичайних диференціальних рівнянь. На підставі наших

припущень з [4] впливає, що існує єдиний непродовжуваний розв'язок c_k^m , $k = \overline{1, m}$, задачі (17), (18) визначений на проміжку $[0, T_1]$.

Для кожного $l \in \{1, \dots, m\}$ домножимо l -ту рівність системи (15) на c_l^m і підсумуємо по l від 1 до m . Отримаємо $L(u^m, u^m) = 0$ майже скрізь на $(0, T_1)$. Далі проінтегруємо цю рівність за t від 0 до $\tau \in (0, T_1)$. У результаті отримаємо

$$\begin{aligned} & \int_{G_\tau} u_t^m u^m dxdt + \int_{G_\tau} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^m u_{x_j}^m dxdt + \int_{G_\tau} \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^m u^m dxdt + \int_{G_\tau} c |u^m|^2 dxdt + \\ & + \int_{G_\tau} u^m(x, t) \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds dxdt - \int_{G_\tau} f u^m dxdt = 0, \quad \tau \in (0, T_1). \end{aligned} \quad (19)$$

Перепишемо (19) у вигляді

$$\begin{aligned} & \int_{G_\tau} u_t^m u^m dxdt + \int_{G_\tau} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^m u_{x_j}^m dxdt = - \int_{G_\tau} \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^m u^m dxdt - \int_{G_\tau} c |u^m|^2 dxdt - \\ & - \int_{G_\tau} u^m(x, t) \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds dxdt + \int_{G_\tau} f u^m dxdt, \quad \tau \in (0, T_1). \end{aligned} \quad (20)$$

Далі оцінимо кожний член рівності (20), враховуючи умови **(A)**, **(B)**, **(C)**, **(K)**, **(F)** та використовуючи нерівності Коші та Коші-Буняковського

$$\int_{G_\tau} u_t^m u^m dxdt = \frac{1}{2} \int_D (|u^m(x, \tau)|^2 - |u^m(x, 0)|^2) dx; \quad (21)$$

$$\int_{G_\tau} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^m u_{x_j}^m dxdt \stackrel{\text{(A)}}{\geq} a_0 \int_{G_\tau} |\nabla u^m|^2 dxdt; \quad (22)$$

$$- \int_{G_\tau} c |u^m|^2 dxdt \leq c_0 \int_{G_\tau} |u^m|^2 dxdt; \quad (23)$$

$$\int_{D_0} |u_0^m|^2 dx \leq \int_{D_0} |u_0|^2 dx; \quad (24)$$

$$\begin{aligned} & - \int_{G_\tau} \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{x_i}^m u^m dxdt \leq \int_{G_\tau} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\varepsilon}{2} |u_{x_i}^m|^2 + \frac{1}{2\varepsilon} b_i^2 |u^m|^2 \right) dxdt \stackrel{\text{(B)}}{\leq} \\ & \leq \frac{\varepsilon}{2} \int_{G_\tau} |\nabla u^m|^2 dxdt + \frac{b_0}{2\varepsilon} \int_{G_\tau} |u^m|^2 dxdt; \quad (25) \\ & - \int_{G_\tau} u^m \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds dxdt \stackrel{\text{(K)}}{\leq} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &\leq K_0 \left(\int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{G_\tau} \left(\int_0^t |u^m(x, s)| ds \right)^2 dx dt \right)^{\frac{1}{2}} \leq \\ &\leq K_0 \sqrt{T} \left(\int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{G_\tau} \left(\int_0^t |u^m(x, s)|^2 ds \right) dx dt \right)^{\frac{1}{2}} \leq T K_0 \int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt; \end{aligned} \quad (26)$$

$$\int_{G_\tau} f u^m dx dt \leq \frac{1}{2} \int_{G_\tau} |f|^2 dx dt + \frac{1}{2} \int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt. \quad (27)$$

З (20), враховуючи оцінки (21)-(27), отримаємо

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_{D_\tau} |u^m|^2 dx + \left(a_0 - \frac{\varepsilon}{2} \right) \int_{G_\tau} |\nabla u^m|^2 dx dt &\leq \frac{1}{2} \int_{G_\tau} |f|^2 dx dt + \frac{1}{2} \int_{D_0} |u_0|^2 dx + \\ &+ \left(c_0 + T K_0 + \frac{b_0}{2\varepsilon} + \frac{1}{2} \right) \int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt. \end{aligned} \quad (28)$$

Виберемо $\varepsilon = a_0 > 0$. Тоді матимемо

$$\int_{D_\tau} |u^m|^2 dx + a_0 \int_{G_\tau} |\nabla u^m|^2 dx dt \leq \int_{G_\tau} |f|^2 dx dt + \int_{D_0} |u_0|^2 dx + C_4 \int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt, \quad (29)$$

де $C_4 > 0$ – стала, яка не залежить від m .

Прийmemo $C_5 \stackrel{\text{def}}{=} \int_{G_\tau} |f|^2 dx dt + \int_{D_0} |u_0|^2 dx$ і, врахувавши, що $a_0 > 0$, з (29) отримаємо

$$\int_{D_\tau} |u^m|^2 dx \leq C_5 + C_4 \int_0^\tau \int_{D_t} |u^m|^2 dx dt. \quad (30)$$

За лемою Гронуолла-Белмана з (30) матимемо

$$\int_{D_\tau} |u^m|^2 dx \leq C_6, \quad \forall \tau \in [0, T_1], \quad (31)$$

де $C_6 > 0$ – стала, яка не залежить від m .

З (31), зокрема, випливає, що $[0, T_1] = [0, T]$. Перепишемо (29) у вигляді

$$\int_{D_\tau} |u^m|^2 dx + a_0 \int_{G_\tau} |\nabla u^m|^2 dx dt \leq C_5 + C_4 \int_0^\tau \int_{D_t} |u^m|^2 dx dt, \quad \tau \in (0, T]. \quad (32)$$

Додамо до правої та лівої частини (32) $a_0 \int_{G_\tau} |u^m|^2 dx dt$ і застосуємо (31) до правої частини

$$\int_{D_\tau} |u^m|^2 dx + a_0 \int_{G_\tau} [|\nabla u^m|^2 + |u^m|^2] dx dt \leq C_7, \quad \tau \in (0, T]. \quad (33)$$

де $C_7 > 0$ – стала, яка не залежить від m .

З (33) випливають оцінки

$$\|u^m\|_{C([0,T];L^2(D))} + \|u^m\|_{L^2((0,T);H^1_0(D))} \leq C_8, \quad (34)$$

де $C_8 > 0$ – стала, яка не залежить від τ і m .

З оцінки (34) випливає існування підпослідовності послідовності $\{u^m\}$ (цю підпослідовність так само позначатимемо через $\{u^m\}$) і функції $u \in L^\infty((0, T); L^2(D)) \cap L^2((0, T); H^1_0(D))$ таких, що

$$u^m \xrightarrow{m \rightarrow \infty} u \text{ - *слабко в } L^\infty((0, T); L^2(D)), \quad (35)$$

$$u^m \xrightarrow{m \rightarrow \infty} u \text{ - слабко в } L^2((0, T); H^1_0(D)). \quad (36)$$

Покажемо, що для будь-яких $\eta \in L_2(G_T)$

$$\int_{G_T} \eta(x, t) \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds dx dt \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \int_{G_T} \eta(x, t) \int_0^t K(x, t, s) u(x, s) ds dx dt. \quad (37)$$

Справді, змінивши на підставі теореми Фубіні порядок інтегрування та використавши (36), матимемо

$$\begin{aligned} & \int_{G_T} \eta(x, t) \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds dx dt = \int_D dx \int_0^T dt \int_0^t \eta(x, t) K(x, t, s) u^m(x, s) ds = \\ & = \int_D dx \int_0^T u^m(x, s) ds \int_s^T \eta(x, t) K(x, t, s) dt = \int_{G_T} u^m(x, s) \left(\int_s^T \eta(x, t) K(x, t, s) dt \right) dx ds \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \\ & \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \int_{G_T} u(x, s) \left(\int_s^T \eta(x, t) K(x, t, s) dt \right) dx ds = \int_{G_T} \eta(x, t) \int_0^t K(x, t, s) u(x, s) ds dx dt. \quad (38) \end{aligned}$$

Виберемо яке-небудь натуральне число j таке, що для кожного $l \in \{1, \dots, j\}$ домножимо l -ту рівність системи (15) на $d_l \in C^1[0, T]$, $d_l(T) = 0$. Отримані рівності підсумуємо та результати проінтегруємо за t від 0 до T . У результаті простих перетворень матимемо

$$\begin{aligned} & \int_{G_T} \left[-u^m \eta_t + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^m \eta_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^m \eta + cu^m \eta + \eta \int_0^t K(x, t, s) u^m(x, s) ds \right] dx dt = \\ & = \int_{D_0} u_0^m \eta dx + \int_{G_T} f \eta dx dt, \quad (39) \end{aligned}$$

де $\eta = \sum_{l=1}^j d_l(t) \varphi^l(x)$, $(x, t) \in \overline{G_T}$.

Перейдемо в (39) до границі при $m \rightarrow \infty$, врахувавши (36) і (3). У результаті отримаємо

$$\begin{aligned} \int_{G_T} \left[-u\eta_t + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}u_{x_i}\eta_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_iu_{x_i}\eta + cv\eta + \eta \int_0^t K(x,t,s)u(x,s)ds \right] dxdt = \\ = \int_{D_0} u_0\eta dx + \int_{G_T} f\eta dxdt \end{aligned} \quad (40)$$

для будь-яких $\eta \in P = \bigcup_{j \in \mathbb{N}} \left\{ \sum_{l=1}^j d_l(t)\varphi^l(x), (x,t) \in G_T : d_l \in C^1[0,T], d_l(T) = 0, l = \overline{1,j} \right\}$.

Оскільки будь-яку функцію $\eta \in C^1(\overline{G_T})$ таку, що $\eta(x,t) = 0$, коли $(x,t) \in \Gamma_T$ або $t = T$, можна отримати як границю послідовності функцій з P за нормою простору $H^1(G_T)$, то рівність (40) є правильною для будь-якої функції $\eta \in C^1(\overline{G_T})$, $\eta(x,t) = 0$, коли $(x,t) \in \Gamma_T$ або $t = T$.

Звідси та з зауваження 1 праці [3] випливає, що $u \in C([0,T]; L^2(D))$ і виконується тотожність (13). Отож, функція u є узагальненим розв'язком задачі (10)-(12).

Тепер доведемо єдиність узагальненого розв'язку задачі (10)-(12). Припустимо протилежне. Нехай існує два різні узагальнені розв'язки u^1 і u^2 . Розглянемо їхню різницю $v \stackrel{\text{def}}{=} u^1 - u^2$. Тоді v – узагальнений розв'язок задачі, яка відрізняється від задачі (10)-(12) тільки тим, що $u_0 = 0$, $f = 0$.

З відповідної тотожності типу (13) для v при $\eta = v$ матимемо

$$\frac{1}{2} \int_{D_\tau} v^2 dx + \int_{G_\tau} \left[\sum_{i,j=1}^n a_{ij}v_{x_i}v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_iv_{x_i}v + c|v|^2 + v \int_0^t K(x,t,s)v(x,s)ds \right] dxdt = 0. \quad (41)$$

Звідси, аналогічно як при доведенні твердження 1, з (19) отримали (30), матимемо

$$\int_{D_\tau} |v|^2 dx \leq C_9 \int_0^\tau \int_{D_t} |v|^2 dxdt, \quad \tau \in [0, T], \quad (42)$$

де $C_9 > 0$ – деяка стала. За лемою Гронуолла-Белмана з (42) матимемо

$$\int_{D_\tau} |v|^2 dx \leq 0 \quad \forall \tau \in [0, T]. \quad (43)$$

Звідси випливає, що $v(x,t) = 0$ для майже всіх $(x,t) \in G_T$.

4. Допоміжні твердження. Введемо позначення $Q_{\tau_1, \tau_2} \stackrel{\text{def}}{=} \Omega \times (\tau_1, \tau_2)$, $Q_{\tau_1, \tau_2}^R \stackrel{\text{def}}{=} \Omega^R \times (\tau_1, \tau_2)$, де τ_1, τ_2 – довільні числа такі, що $0 \leq \tau_1 < \tau_2 \leq T$, вважаючи, що $Q_{0, \tau} \equiv Q_\tau$, $Q_{0, \tau}^R \equiv Q_\tau^R$.

Лема 1. *Нехай виконуються умови (А), (В), (С), (К) і для деяких $R_* > 0$, $0 \leq \tau_1 < \tau_2 \leq T$ функція $v \in C([\tau_1, \tau_2]; L^2(\Omega^{R_*})) \cap L^2((\tau_1, \tau_2); H^1(\Omega^{R_*}))$ така, що $v = 0$ на $(\partial\Omega \cap \partial\Omega^{R_*}) \times (\tau_1, \tau_2)$ і*

$$\int_{\Omega_\tau} v\eta dx + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \left[-v\eta_t + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}v_{x_i}\eta_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_iv_{x_i}\eta + cv\eta + \right]$$

$$+ \eta \int_{\tau_1}^t K(x, t, s) v(x, s) ds] dx dt = 0 \quad (44)$$

для довільного числа $\tau \in (\tau_1, \tau_2]$ і функції $\eta \in H^1((\tau_1, \tau_2); L^2(\Omega^{R_*})) \cap L^2((\tau_1, \tau_2); H^1_0(\Omega^{R_*}))$. Тоді для будь-яких чисел r_1, r_2 і τ таких, що $0 \leq r_1 < r_2 \leq R_*$, $\tau_1 < \tau \leq \tau_2$ і функції $w(x, t) = v(x, t)e^{-\mu^2 t}$, $(x, t) \in Q_{\tau_1, \tau_2}^{R_*}$, де $\mu \geq 0$ – довільне число, правильна нерівність

$$\int_{\Omega_{\tau}^{r_1}} w^2 dx + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}^{r_1}} \mu^2 w^2 dx dt + a_0 \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}^{r_1}} |\nabla w|^2 dx dt \leq \frac{M}{\rho^2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}^{r_2}} w^2 dx dt, \quad (45)$$

де $0 < \rho \leq \min\{r_2 - r_1, 1\}$.

Доведення. Не втрачаючи загальності, доведемо лему при $\tau_1 = 0$. Виберемо функцію $\Phi \in C^1(\mathbb{R})$ таку, що $0 \leq \Phi(t) \leq 1$ при $t \in \mathbb{R}$ і $\Phi(t) = 0$, якщо $t \geq 1$, $\Phi(t) = 1$, якщо $t \leq 0$, і $|\Phi'(t)| \leq 2 \forall t \in \mathbb{R}$. Прийнемо $h(x) \stackrel{\text{def}}{=} \Phi\left(\frac{|x| - r_1}{r_2 - r_1}\right)$, $\varphi(x) \stackrel{\text{def}}{=} h^2(x)$, $x \in \mathbb{R}^n$.

Очевидно, що

$$|\nabla \varphi|^2 = 4h^2 |\nabla h|^2 \leq \frac{16\varphi}{(r_2 - r_1)^2} \leq \frac{16\varphi}{\rho^2}. \quad (46)$$

Використовуючи зауваження 1 з [3], прийнемо в інтегральному співвідношенні (44) $\eta = w e^{-\mu^2 t} \varphi$. У результаті простих перетворень отримаємо рівність

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \int_{\Omega_{\tau}^{r_2}} w^2 \varphi dx + \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \left(\mu^2 w^2 \varphi + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} w_{x_i} w_{x_j} \varphi \right) dx dt = - \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} w_{x_i} w \varphi_{x_j} dx dt - \\ & - \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \sum_{i=1}^n b_i w_{x_i} w \varphi dx dt - \int_{Q_{\tau}^{r_2}} c w^2 \varphi dx dt - \int_{Q_{\tau}^{r_2}} w e^{-\mu^2 t} \varphi \int_0^t K w e^{\mu^2 s} ds dx dt. \end{aligned} \quad (47)$$

Далі зробимо оцінки членів рівності (47), враховуючи оцінку (46), умови **(A)**, **(B)**, **(C)**, **(K)** і використовуючи нерівності Гельдера та Коші. Отож, для кожного $\tau \in (0, \tau_2]$ матимемо

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} w_{x_i} w_{x_j} \varphi dx dt \stackrel{(\mathbf{A})}{\geq} a_0 \int_{Q_{\tau}^{r_2}} |\nabla w|^2 \varphi dx dt; \\ & - \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} w_{x_i} w \varphi_{x_j} dx dt \leq \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \left(\sum_{i,j=1}^n a_{ij} w_{x_i}^2 \varphi_{x_j} \varphi \right)^{\frac{1}{2}} \left(\sum_{i,j=1}^n a_{ij} \varphi_{x_i} \varphi_{x_j} w^2 \varphi^{-1} \right)^{\frac{1}{2}} dx dt \leq \\ & \leq \frac{\varepsilon_1}{2} \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} w_{x_i} w_{x_j} \varphi dx dt + \frac{1}{2\varepsilon_1} \int_{Q_{\tau}^{r_2}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} \varphi_{x_i} \varphi_{x_j} w^2 \varphi^{-1} dx dt \stackrel{(\mathbf{A}), (3)}{\leq} \end{aligned} \quad (48)$$

$$\leq \frac{\varepsilon_1 a_1}{2} \int_{Q_\tau^{r_2}} |\nabla w|^2 \varphi dxdt + \frac{8a_1}{\varepsilon_1 \rho^2} \int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 dxdt, \quad (49)$$

де ε_1 – довільна додатна стала;

$$\begin{aligned} - \int_{Q_\tau^{r_2}} \sum_{i=1}^n b_i w_{x_i} w \varphi dxdt &\leq \int_{Q_\tau^{r_2}} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\varepsilon_2}{2} w_{x_i}^2 + \frac{1}{2\varepsilon_2} b_i^2 w^2 \right) \varphi dxdt \stackrel{\text{(B)}}{\leq} \\ &\leq \frac{\varepsilon_2}{2} \int_{Q_\tau^{r_2}} |\nabla w|^2 \varphi dxdt + \frac{b_0}{2\varepsilon_2} \int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 dxdt, \end{aligned} \quad (50)$$

де ε_2 – довільна додатна стала;

$$- \int_{Q_\tau^{r_2}} c w^2 \varphi dxdt \leq c_0 \int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 \varphi dxdt \leq c_0 \int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 dxdt, \quad (51)$$

$$\begin{aligned} - \int_{Q_\tau^{r_2}} w e^{-\mu^2 t} \varphi \int_0^t K w e^{\mu^2 s} ds dxdt &\leq \int_{Q_\tau^{r_2}} |w| \varphi \int_0^t |K w| ds dxdt \stackrel{\text{(K)}}{\leq} \\ &\leq K_0 \left(\int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 \varphi dxdt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{Q_\tau^{r_2}} \varphi \left(\int_0^t |w| ds \right)^2 dxdt \right)^{\frac{1}{2}} \leq \\ &\leq K_0 \sqrt{T} \left(\int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 \varphi dxdt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{Q_\tau^{r_2}} \varphi \int_0^\tau w^2 ds dxdt \right)^{\frac{1}{2}} \leq K_0 T \int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 dxdt. \end{aligned} \quad (52)$$

На підставі оцінок (48)-(52) з (47) одержимо

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^{r_2}} w^2 \varphi dx + \int_{Q_\tau^{r_2}} \mu^2 w^2 \varphi dxdt + \left(a_0 - \frac{\varepsilon_1}{2} a_1 - \frac{\varepsilon_2}{2} \right) \int_{Q_\tau^{r_2}} |\nabla w|^2 \varphi dxdt &\leq \\ \leq \left(\frac{8a_1}{\varepsilon_1 \rho^2} + \frac{b_0}{2\varepsilon_2} + c_0 + K_0 T \right) \int_{Q_\tau^{r_2}} w^2 dxdt. \end{aligned} \quad (53)$$

Виберемо в (53) $\varepsilon_1 = \frac{a_0}{2a_1}$ й $\varepsilon_2 = \frac{a_0}{2}$ і в результаті, врахувавши, що $0 < \rho \leq 1$, отримаємо (45).

Лема 2. Нехай виконуються умови лема 1. Тоді при довільних r_1, r_2, τ_1 і τ_2 таких, що $0 < r_1 < r_2 \leq R_*$, $0 \leq \tau_1 < \tau_2 \leq T$, для функції v правильна нерівність

$$\int_{Q_{\tau_1, \tau_2}^{r_1}} v^2 dxdt \leq e^{-q+2(\tau_2-\tau_1)\mu^2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}^{r_2}} v^2 dxdt, \quad (54)$$

де сталі $q \in \mathbb{N}$ і $\mu \in \mathbb{R}_+$ такі, що

$$p \stackrel{\text{def}}{=} \frac{Mq^2}{\mu^2(r_2 - r_1)^2} \leq e^{-1}, \quad \frac{r_2 - r_1}{q} \leq 1. \quad (55)$$

Доведення. З нерівності (45) маємо

$$\int_{Q_{r_1, r_2}^{r_1}} w^2(x, t) dx dt \leq \frac{M}{\rho^2 \mu^2} \int_{Q_{r_1, r_2}^{r_2}} w^2(x, t) dx dt. \quad (56)$$

Нехай $\rho_q = \frac{r_2 - r_1}{q}$, $r_1(j) = r_1 + j\rho_q$, $r_2(j) = r_1(j) + \rho_q$, $j = \overline{0, q-1}$. Прийmemo в (56) $r_1 = r_1(j)$, $r_2 = r_2(j)$ та $\rho = \rho_q$. Отримаємо $\int_{Q_{r_1, r_2}^{r_1(j)}} w^2 dx dt \leq \frac{M}{\rho_q^2 \mu^2} \int_{Q_{r_1, r_2}^{r_2(j)}} w^2 dx dt$, тобто

$$\int_{Q_{r_1, r_2}^{r_1(j)}} w^2 dx dt \leq p \int_{Q_{r_1, r_2}^{r_1(j+1)}} w^2 dx dt, \quad (57)$$

зауваживши, що $r_2(j) = r_1(j+1)$.

Застосуємо послідовно нерівність (57), що відповідає $j = j_0 > 0$, для оцінки правої частини нерівності (57), що відповідає $j = j_0 - 1$, при $j_0 = 1, 2, \dots, q-1$. У результаті матимемо

$$\int_{Q_{r_1, r_2}^{r_1}} w^2 dx dt \leq p^q \int_{Q_{r_1, r_2}^{r_2}} w^2 dx dt. \quad (58)$$

Враховуючи, що $p \leq e^{-1}$, отримаємо

$$\int_{Q_{r_1, r_2}^{r_1}} w^2 dx dt \leq e^{-q} \int_{Q_{r_1, r_2}^{r_2}} w^2 dx dt. \quad (59)$$

Тепер згадаємо те, що $w(x, t) = v(x, t)e^{-\mu^2 t}$, $(x, t) \in Q_{r_1, r_2}^{R^*}$ і з нерівності (59) отримаємо (54).

5. Доведення основних результатів.

Доведення теореми 1. Нехай k – яке-небудь натуральне число. Позначимо через u^k функцію, яка в області $Q_T^{R^k}$ збігається з узагальненим розв'язком задачі (10)-(12) при $D = Q_T^{R^k}$, а на множині $Q_T \setminus Q_T^{R^k}$ дорівнює нулеві.

Оцінимо u^k . Для цього, використавши зауваження 1 праці [3], візьмемо $\eta = u^k$ в тотожності (13) для u^k . Отримаємо рівність

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^{R^k}} |u^k|^2 dx + \int_{Q_\tau^{R^k}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^k u_{x_j}^k dx dt = \int_{Q_\tau^{R^k}} \left[- \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^k u^k - c |u^k|^2 - \right]$$

$$-u^k \int_0^t K(x, t, s) u^k(x, s) ds \Big] dx dt + \int_{Q_\tau^{R_k}} f u^k dx dt + \frac{1}{2} \int_{\Omega_0^{R_k}} |u_0|^2 dx, \quad \tau \in (0, T]. \quad (60)$$

Тоді аналогічно як при доведенні леми 1 отримаємо такі оцінки:

$$\int_{Q_\tau^{R_k}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^k u_{x_j}^k dx dt \geq a_0 \int_{Q_\tau^{R_k}} |\nabla u^k|^2 dx dt; \quad (61)$$

$$- \int_{Q_\tau^{R_k}} \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^k u^k dx dt \leq \frac{\varepsilon_3}{2} \int_{Q_\tau^{R_k}} |\nabla u|^2 dx dt + \frac{b_0}{2\varepsilon_3} \int_{Q_\tau^{R_k}} u^2 dx dt, \quad (62)$$

де $\varepsilon_3 > 0$ – довільна стала;

$$- \int_{Q_\tau^{R_k}} c |u^k|^2 dx dt \leq c_0 \int_{Q_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx dt; \quad (63)$$

$$- \int_{Q_\tau^{R_k}} u^k \int_0^t K u^k ds dx dt \leq K_0 T \int_{Q_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx dt; \quad (64)$$

$$\int_{Q_\tau^{R_k}} f u^k dx dt \leq \frac{1}{2} \int_{Q_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx dt + \frac{1}{2} \int_{Q_\tau^{R_k}} |f|^2 dx dt. \quad (65)$$

На підставі (61)-(65) з (60) при $\varepsilon_3 = a_0$ матимемо

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx + \frac{a_0}{2} \int_{Q_\tau^{R_k}} |\nabla u^k|^2 dx dt \leq & \left(T K_0 + \frac{b_0}{2a_0} + c_0 + \frac{1}{2} \right) \int_{Q_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx dt + \\ & + \frac{1}{2} \left(\int_{\Omega_0^{R(k)}} |u_0|^2 dx + \int_{Q_\tau^{R_k}} |f|^2 dx dt \right), \end{aligned} \quad (66)$$

З (66), зокрема, випливає

$$\int_{\Omega_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx \leq F_k(\tau) + C_{10} \int_0^\tau \int_{\Omega_t^{R_k}} |u^k|^2 dx dt, \quad (67)$$

де $C_{10} = \text{const} > 0$,

$$F_k(\tau) \stackrel{\text{def}}{=} \left(\int_{\Omega_0^{R(k)}} |u_0|^2 dx + \int_{Q_\tau^{R_k}} |f|^2 dx dt \right) \quad \forall \tau \in (0, T]. \quad (68)$$

Отже, застосувавши лему Гронолла-Белмана до (67), отримаємо

$$\int_{\Omega_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx \leq C_{11} F_k(T), \quad \tau \in (0, T]. \quad (69)$$

З (69) і (7) отримаємо

$$\int_{\Omega_\tau^{R_k}} |u^k|^2 dx \leq C_{12} h_{a, \nu}(R_k), \quad (70)$$

де $C_{12} > 0$ – стала, яка від k не залежить.

З (66) і (70) випливає оцінка

$$\|u^k\|_{C([0, T]; L^2(\Omega^{R_k})) \cap L^2((0, T); H^1(\Omega^{R_k}))} \leq C_{13} \sqrt{h_{a, \nu}(R_k)}, \quad k \in \mathbb{N}. \quad (71)$$

Прийmemo $u^{k+2, k+l} \stackrel{\text{def}}{=} u^{k+2} - u^{k+l}$ для будь-яких $k \in \mathbb{N}$, $l > 2$. Очевидно, що функція $v = u^{k+2, k+l}$ задовольняє умови леми 1 при $R_* = R_{k+1}$. Звідси, взявши $r_1 = R_k$, $r_2 = R_{k+1}$ і $\mu = \sqrt{a_0}$, легко отримуємо нерівність

$$\int_{\Omega_\tau^{R_k}} |u^{k+2, k+l}|^2 dx + a_0 \int_{Q_\tau^{R_k}} [|u^{k+2, k+l}|^2 + |\nabla u^{k+2, k+l}|^2] dx dt \leq C_{14} \int_{Q_\tau^{R_{k+1}}} |u^{k+2, k+l}|^2 dx dt, \quad (72)$$

де $C_{14} > 0$ – стала, яка від k і l не залежить.

Тепер доведемо фундаментальність послідовності $\{u^k\}_{k=1}^\infty$ в $L_{\text{loc}}^2(Q_{T_1})$, де T_1 – деяке число з проміжку $(0, T]$.

З леми 2 випливає така оцінка:

$$\int_{Q_\tau^{R_{k+1}}} |u^{k+2, k+3}|^2 dx dt \leq e^{-q+2\tau\mu^2} \int_{Q_\tau^{R_{k+2}}} |u^{k+2, k+3}|^2 dx dt, \quad \tau \in (0, T]. \quad (73)$$

Нехай $\lambda_1 \stackrel{\text{def}}{=} 2[a] + 4$, $g \stackrel{\text{def}}{=} 8(Me)^{\frac{1}{2}}$, $T_1 \stackrel{\text{def}}{=} \min\{T, (4g^2\lambda_1)^{-1}\}$. Візьmemo в (73) $\tau = T_1$, $q = \lambda_1 2^{2(k+3)}$, $\mu = \lambda_1 g 2^{k+3}$. Тоді матимемо

$$\int_{Q_{T_1}^{R_{k+1}}} |u^{k+2, k+3}|^2 dx dt \leq e^{-\lambda_1 2^{2(k+3)} + 2(\lambda_1 g)^2 T_1 2^{2(k+3)}} \int_{Q_{T_1}^{R_{k+2}}} |u^{k+2, k+3}|^2 dx dt. \quad (74)$$

Тепер застосуємо оцінку (70) до правої частини (74), врахувавши, що $|u^{k+2, k+3}| \leq 2(|u^{k+2}|^2 + |u^{k+3}|^2)$. У результаті одержимо

$$\begin{aligned} \int_{Q_{T_1}^{R_{k+1}}} |u^{k+2, k+3}|^2 dx dt &\leq 4C_{12} e^{-\lambda_1 2^{2(k+3)} + 2(\lambda_1 g)^2 T_1 2^{2(k+3)}} e^{a 2^{2(k+3)}} = \\ &= C_{15} e^{(-\lambda_1 + 2(\lambda_1 g)^2 T_1 + a) 2^{2(k+3)}}, \end{aligned} \quad (75)$$

де $C_{15} = 4C_{12} > 0$ – стала, яка від k не залежить.

Легко перевірити, що $-\lambda_1 + 2(\lambda_1 g)^2 T_1 + a < -1$. Отож, з нерівності (75) випливає нерівність

$$\int_{Q_{T_1}^{R_{k+1}}} |u^{k+2, k+3}|^2 dx dt \leq C_{15} e^{-4^{k+3}} \quad \forall k \in \mathbb{N}. \quad (76)$$

Очевидно, що виконується ланцюжок нерівностей

$$\begin{aligned} \|u^{k+2, k+l}\|_{L^2(Q_{T_1}^{R_{k+1}})} &\leq \|u^{k+2, k+3}\|_{L^2(Q_{T_1}^{R_{k+1}})} + \|u^{k+3, k+4}\|_{L^2(Q_{T_1}^{R_{k+2}})} + \dots + \\ &+ \|u^{k+l-1, k+l}\|_{L^2(Q_{T_1}^{R_{k+l-2}})}. \end{aligned} \quad (77)$$

Оцінимо праву частину (77), використовуючи нерівність (76). Матимемо

$$\begin{aligned} \int_{Q_{T_1}^{R_{k+1}}} |u^{k+2, k+l}|^2 dx dt &\leq C_{15} (e^{-4^{k+3}} + e^{-4^{k+4}} + \dots + e^{-4^{k+l}}) = \\ &= C_{15} \sum_{i=3}^l (e^{-4^k})^{4^i} \leq C_{15} \sum_{i=1}^{\infty} (e^{-4^k})^i \leq C_{15} \frac{e^{-4^k}}{1 - e^{-4^k}} \leq 2C_{15} e^{-4^k}. \end{aligned} \quad (78)$$

З (72) і (78) маємо

$$\|u^{k+2k+l}\|_{C([0, T_1]; L^2(\Omega^{R_k})) \cap L^2((0, T_1); H^1(\Omega^{R_k}))} \leq C_{16} e^{-2^{2k-1}}, \quad k, l \in \mathbb{N}, l > 2, \quad (79)$$

де $C_{16} > 0$ – стала, яка від k і l не залежить.

Звідси випливає фундаментальність послідовності $\{u^k\}$ в просторі $C([0, T_1]; L^2(\Omega^{R(k)})) \cap L^2((0, T_1); H^1(\Omega^{R(k)}))$. Отже, існує функція $u_1 \in C([0, T_1]; L^2_{\text{loc}}(\bar{\Omega})) \cap L^2((0, T_1); H^1_{\text{loc}}(\bar{\Omega}))$ така, що

$$u^k \xrightarrow[k \rightarrow \infty]{} u_1 \quad \text{в } C([0, T_1]; L^2_{\text{loc}}(\bar{\Omega})) \cap L^2((0, T_1); H^1_{\text{loc}}(\bar{\Omega})). \quad (80)$$

Нагадаємо, що для u^k виконується рівність

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_\tau} u^k \eta dx + \int_{Q_\tau} [-u^k \eta_t + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x) u^k_{x_i} \eta_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u^k_{x_i} \eta + c(x, t) u^k \eta + \\ + \eta \int_0^t K(x, t, s) u^k(x, s) ds] dx dt = \int_{\Omega_0} u_0 \eta dx + \int_{Q_T} f(x, t) \eta dx dt \end{aligned} \quad (81)$$

для будь-якої функції $\eta \in C^1(\bar{Q}_{T_1})$ такої, що $\eta|_{S_{T_1}} = 0$, $\text{supp } \eta \subset \bar{Q}_{T_1}^{R_k}$.

Зафіксувавши η , спрямуємо k до $+\infty$. У результаті, враховуючи (80), отримаємо рівність (6) при $u = u_1$ і $T = T_1$.

Позначимо через $\|\cdot\|_k$ норму в просторі $C([0, T_1]; L^2(\Omega^{R_k})) \cap L^2((0, T_1); H^1(\Omega^{R_k}))$. Тоді на підставі (71) і (79) отримаємо

$$\begin{aligned} \|u\|_k &\leq \|u - u^{k+2}\|_k + \|u^{k+2}\|_k \leq \lim_{l \rightarrow \infty} \|u^{k+l} - u^{k+2}\|_k + \\ &+ \|u^{k+2}\|_k \leq C_{16} e^{-2^{2k-1}} + C_{13} \sqrt{h_{a, \nu}(R_{k+2})} \leq C_{17} \sqrt{h_{16a, \nu}(R_k)}, \end{aligned} \quad (82)$$

де $C_{17} > 0$ – стала, що від k не залежить.

Якщо $T_1 = T$, то u_1 – узагальнений розв’язок задачі (3)-(5) в області Q_T . Якщо ж $T_1 < T$, то розглянемо задачу

$$\begin{aligned} u_t - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x,t)u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x,t)u_{x_i} + c(x,t)u + \int_{T_1}^t K(x,t,s)u(x,s)ds = \\ = f(x,t) - \int_0^{T_1} K(x,t,s)u_1(x,s)ds, \quad (x,t) \in Q_{T_1,T}, \end{aligned} \quad (83)$$

$$u(x,0) = u_1(x,T_1), \quad x \in \Omega, \quad (84)$$

$$u|_{\partial\Omega \times (T_1,T)} = 0. \quad (85)$$

Тоді, міркуючи аналогічно, легко доводимо існування узагальненого розв’язку u_2 в області Q_{T_1,T_2} , де $T_2 = T_1 + \min\{T - T_1, (4g^2\lambda_2)^{-1}\}$, $\lambda_2 = 2[16a] + 4$.

Далі легко показати, що "склейка" функцій u_1 і u_2 , тобто функція $\widehat{u}_2(x,t)$, $(x,t) \in Q_{T_2}$, яка визначена за правилом

$$\widehat{u}_2(x,t) = u_1(x,t) \text{ для майже всіх } (x,t) \in Q_{T_1} \text{ і}$$

$$\widehat{u}_2(x,t) = u_2(x,t) \text{ для майже всіх } (x,t) \in Q_{T_1,T_2}$$

і буде шуканим узагальненим розв’язком розглянутої задачі. Якщо $T_2 < T$, то можна цей процес продовжити. У результаті ми дійдемо висновку про правильність нашого твердження.

Доведення теореми 2. Нехай існують два узагальнені розв’язки u^1 та u^2 задачі (3)-(5). Розглянемо функцію $v = u_1 - u_2$. Застосувавши лему 2 до v , отримаємо

$$\int_{Q_{\tau}^{r_1}} v^2 dxdt \leq e^{-q+2\tau\mu^2} \int_{Q_{\tau}^{r_2}} v^2 dxdt, \quad (86)$$

де r_1, r_2 – довільні числа, $0 < r_1 < r_2$ та $q \in \mathbb{N}$ і $\mu > 0$ такі, що $\frac{r_2 - r_1}{q} \leq 1$,

$$\frac{Mq^2}{\mu^2(r_2 - r_1)^2} \leq e^{-1}.$$

Тепер, вибравши $r_1 = R_k$, $r_2 = R_{k+1}$, $q = \lambda_1 2^{2(k+1)}$, $\tau = T_1$, $\mu = g\lambda_1 2^{k+1}$, де $k \in \mathbb{N}$ і $\lambda_1 = 2[a] + 4$ (так як у доведенні теореми 1) і, врахувавши (9), з (86) матимемо

$$\int_{Q_{T_1}^{R_k}} v^2 dxdt \leq C_{18} e^{-4^{k+1}}, \quad (87)$$

де $C_{18} > 0$ – деяка стала.

Перейшовши в (87) до границі при $k \rightarrow \infty$, отримаємо, що $v = 0$ майже всюди в $Q_T \cap \{(x, t) : 0 \leq t \leq T_1\}$. Проводячи послідовно міркування для скінченної кількості множин $Q_T \cap \{(x, t) : T_1 \leq t \leq 2T_1\}$, $Q_T \cap \{(x, t) : 2T_1 \leq t \leq 3T_1\}$, ..., $Q_T \cap \{(x, t) : mT_1 \leq t < T_0\}$, де $m \in \mathbb{N}$ таке, що $mT_1 < T_0 \leq (m+1)T_1$, отримаємо, що $v = 0$ майже всюди в Q_T .

-
1. Тихонов А.Н. Теоремы единственности для уравнения теплопроводности / Тихонов А.Н. // Матем. сб. – 1935. – Т. 42, №2. – С. 199-215.
 2. Олейник О.А. Аналитичность и теоремы типа Лиувилля и Фрагмена-Линделёфа для общих параболических систем дифференциальных уравнений / Олейник О.А., Радкевич Е.В. // Функ. анализ. – 1974. – Т. 8, №4. – С. 59-70.
 3. Лаврентюк С. Мішана задача для ультрапараболічного рівняння з нелокальною дією / Лаврентюк С., Оліскевич М. // Вісник Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат. – 2006. – Вип. 66. – С. 99-113.
 4. Коддингтон Э.А. Теория обыкновенных дифференциальных уравнений / Коддингтон Э.А., Левинсон Н. // М.: Изд-во иностранной литературы, 1958. – 474 с.

MIXED PROBLEM FOR PARABOLIC EQUATION WITH DISLOCATED ACTION

Taras BOKALO

*Ivan Franko National University of L'viv,
79000, L'viv, Universytetska Str., 1*

We examined mixed problem for parabolic equation

$$u_t - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x,t)u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x,t)u_{x_i} + c(x,t)u + \int_0^t K(x,t,s)u(x,s)ds = f(x,t)$$

in an unbounded domain and have obtained some conditions of existence and uniqueness of solution for this problem.

Key words: parabolic equation, dislocated term.

Стаття надійшла до редколегії 26.12.2007

Прийнята до друку 22.10.2008