

©2005 р. Г.М. Барабаш¹, С.П. Лавренюк¹, Н.П. Процах²

¹ Львівський національний університет ім. Ів. Франка, Львів

² Інститут прикладних проблем механіки і математики ім. Я.С. Підстригача
НАН України, Львів

ЗАДАЧА БЕЗ ПОЧАТКОВИХ УМОВ ДЛЯ НАПІВЛІНІЙНОГО УЛЬТРАПАРАБОЛІЧНОГО РІВНЯННЯ

У праці розглянуто задачу без початкових умов для напівлінійного ультрапарараболічного рівняння

$$u_t - \lambda(x, y, t) u_y - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x, y, t) u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, y, t) u_{x_i} + c(x, y, t) u + g(x, t, u) = f(x, y, t).$$

Отримані умови існування та єдиності узагальненого розв'язку задачі у класі функцій із експоненціальним зростанням при $t \rightarrow -\infty$.

The problem without initial conditions for semilinear ultraparabolic equation

$$u_t - \lambda(x, y, t) u_y - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x, y, t) u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, y, t) u_{x_i} + c(x, y, t) u + g(x, t, u) = f(x, y, t)$$

is researched in this paper. Conditions of existence and of uniqueness of general solution of this problem are obtained in class of functions with exponential behaviour if $t \rightarrow -\infty$.

Ультрапарараболічні рівняння виникають у теорії ймовірностей, при описанні випадкових рухів, дослідженні марківських дифузійних процесів, у фізиці та інших галузях науки [1, 2].

Дослідженню задачі Коші для ультрапарараболічних рівнянь другого й вищих порядків присвячено праці [3 – 7]. У більшості з них для доведення розв'язності задачі Коші побудовано фундаментальні розв'язки та використано їх властивості.

У працях [8 – 11] вивчено розв'язність мішаних задач для лінійних, у [12] – для квазілінійних, а в [13, 14] – для нелінійних ультрапарараболічних рівнянь в обмежених областях. У праці [15] досліджено мішану задачу для напівлінійного ультрапарараболічного рівняння в необмеженій за просторовими змінними області. Задачу без початкових умов для лінійних ультрапарараболічних рів-

нянь розглянуто в [16, 17], а для напівлінійного ультрапарараболічного рівняння – [18]. Зазначимо, що у [18] досліджено випадок, коли клас коректності задачі не залежить від поведінки розв'язку при $t \rightarrow -\infty$.

На відміну від [18], у цій праці розглянуто напівлінійне ультрапарараболічне рівняння, для якого клас коректності задачі без початкових умов визначено експоненціальним зростанням розв'язку при $t \rightarrow -\infty$.

Нехай D – обмежена область в \mathbb{R}^n , з межею $\partial D \in C^1$; $\Omega = D \times (0, y_0)$, де $y_0 > 0$; $Q_\tau = \Omega \times (-\infty, \tau)$; $Q_{t_1, t_2} = \Omega \times (t_1, t_2)$, $t_1 < t_2$; $\Omega_\tau = Q_\tau \cap \{t = \tau\}$; $S_\tau = \partial D \times (0, y_0) \times (-\infty, \tau)$; $S_{t_1, t_2} = \partial D \times (0, y_0) \times (t_1, t_2)$, $t_1 < t_2$.

Позначимо через $L_{loc}^r(\overline{Q}_T)$ (відповідно $H_{loc}^1(\overline{Q}_T)$) простір функцій, які належать до простору $L^r(Q_{t_1, T})$ ($H^1(Q_{t_1, T})$) для довільного $t_1 \in (-\infty, T]$, де $1 \leq r \leq +\infty$, $T < +\infty$.

Розглянемо в області Q_T , де $T < +\infty$, рівняння

$$\begin{aligned} & u_t - \lambda(x, y, t) u_y - \\ & - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x, y, t) u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, y, t) u_{x_i} + \\ & + c(x, y, t) u + g(x, t, u) = f(x, y, t) \end{aligned} \quad (1)$$

з крайовими умовами

$$u|_{S_T} = 0, \quad u(x, y_0, t) = 0. \quad (2)$$

Припустимо, що коефіцієнти рівняння (1) задовольняють відповідно умови (Λ), (A), (B), (C), (G), (P), якщо:

(Λ): $\lambda \in C(\overline{Q}_T)$, $\lambda_y \in L_{loc}^\infty(\overline{Q}_T)$; $\lambda(x, y, t) > 0$ для всіх $(x, y, t) \in D \times [0, y_0] \times (-\infty, T)$; $\lambda_y(x, y, t) \geq \lambda_1 - \text{const}$ для майже всіх $(x, y, t) \in Q_T$;

(A): $a_{ij} = a_{ji} \in C(\overline{Q}_T)$, $\{i, j\} \subset \{1, \dots, n\}$;

$$\sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, y, t) \xi_i \xi_j \geq a_0 \sum_{i=1}^n \xi_i^2,$$

$a_0 = \text{const} > 0$ для майже всіх

$(x, y, t) \in Q_T$ і для всіх $\xi \in \mathbb{R}^n$;

(B): $\{b_i, b_{iy}\} \subset L^\infty(Q_T)$, $i \in \{1, \dots, n\}$;

(C): $\{c, c_y\} \subset L_{loc}^\infty(\overline{Q}_T)$; $c(x, y, t) \geq c_0$

для майже всіх $(x, y, t) \in Q_T$, $c_0 = \text{const}$;

(G): функція $(x, t) \rightarrow g(x, t, \xi)$ є вимірною в $D \times (-\infty, T)$ для всіх $\xi \in \mathbb{R}$;

функція $\xi \rightarrow g(x, t, \xi)$ є неперервно

диференційовою для майже всіх

$(x, t) \in D \times (-\infty, T)$; для майже всіх

$(x, t) \in D \times (-\infty, T)$ і для всіх $\xi \in \mathbb{R}$

виконуються нерівності

$$|g(x, t, \xi)| \leq g_0 |\xi|^{p(x,t)-1},$$

$$|g_\xi(x, t, \xi)| \leq g_0 |\xi|^{p(x,t)-2}, \quad g_\xi(x, t, \xi) \geq 0,$$

де g_0 - додатна стала;

(P): $p \in L^\infty(D \times (-\infty, T))$;

$$\begin{aligned} 1 < p_1 = \text{ess inf } p(x, t) \leq \\ \leq \text{ess sup } p(x, t) = p_2 \leq 2. \end{aligned}$$

Позначимо

$$b_0 = \text{ess sup}_{Q_T} \sum_{i=1}^n b_i^2(x, y, t).$$

Нехай U, V, S і H – деякі гільбертові простори, причому $V \subset H$ щільно й неперервно. Розглянемо неперервну білінійну форму $a(u, v)$, визначену на $U \times V$. Нехай оператор $\gamma \in L(V, S)$ задовільняє умови:

γ відображає V на S ;

ядро V_0 оператора γ є щільним у H .

Для довільного фіксованого $u \in U$ функціонал $v \rightarrow a(u, v)$ є неперервним на V_0 . Цей лінійний функціонал над V_0 позначатимемо через Au :

$Au \in V_0'$ є функціоналом, який визначається співвідношенням $(Au, v) = a(u, v)$, коли $v \in V_0$.

Тоді оператор A , який кожному елементу $u \in U$ ставить у відповідність $Au \in V_0'$, є неперервним лінійним оператором з U у V_0' , тобто $A \in L(U, V_0')$. Зазначимо, що очевидними є вкладення

$$V_0 \subset H = H' \subset V_0'.$$

Визначимо підпростір

$$U(A) = \{u : u \in U, Au \in H\}$$

з нормою

$$\|u\|_{U(A)} = (\|u\|_U^2 + \|Au\|_H^2)^{1/2}.$$

Для побудови класу коректності задачі (1), (2) доведемо таку допоміжну лему.

Лема 1. Нехай U, V, H, S – гільбертові простори, $V \subset U \subset H$, причому $U \subset H$ щільно й неперервно, $V \subset H$ щільно й неперервно. Крім того, нехай $\gamma \in L(V, S)$, $\gamma(V) = S$, $V_0 \stackrel{\text{def}}{=} \ker \gamma \subset H$ щільно й неперервно, і білінійна форма $a(u, v)$ є неперервною на $U \times V$. Тоді існує єдиний оператор θ , який відображає $U(A)$ у S' , такий, що є правильною формулой Гріна

$$a(u, v) = (Au, v) + \langle \theta u, \gamma v \rangle \quad \forall u \in U(A), \forall v \in V,$$

де (\cdot, \cdot) скалярний добуток, визначений на $H \times H$, а $\langle \cdot, \cdot \rangle$ – співвідношення двоїстості, визначене на $S' \times S$.

Доведення. Згідно з теоремою 1.8 ([19], с.66) простір $U(A)$ з нормою $\|u\|_{U(A)}$ є гільбертовим. Крім того,

$$A \in L(U, V_0') \cap L(U(A), H).$$

Нехай u пробігає простір $U(A)$. Оскільки $Au \in H$, то білінійна форма (Au, v) є неперервною на $U(A) \times H$. Тому ця форма є неперервною і на $U(A) \times V$. З іншого боку, форма $a(u, v)$ неперервна на $U(A) \times V \subset U \times V$. Отже, білінійна форма

$$(Bu, v) = a(u, v) - (Au, v)$$

є також неперервною на $U(A) \times V$. Тому вона визначає лінійний неперервний оператор $B : U(A) \rightarrow V'$. Оскільки $(Bu, v) = 0 \forall v \in V_0$ (за означенням оператора A), то B відображає $U(A)$ на

$$V_0^\perp = \{f \in V' : (f, v) = 0 \forall v \in V_0\}.$$

Оскільки оператор γ відображає V на S , то спряжений оператор γ' є ізоморфізмом із S' на його замкнену область значень ([19], теорема 1.14, с.70). При цьому, оскільки V_0 — ядро оператора γ , то область значень γ' буде V_0^\perp . Позначимо через μ відображення, обернене до γ' , яке відображає V_0^\perp на S' , і вважатимемо, що $\theta = \mu B$. Тоді $\theta : U(A) \rightarrow S'$. Оскільки $Bu \in V_0^\perp$, то

$$Bu = \gamma' \mu Bu. \quad (3)$$

Звідси для довільного $v \in V$

$$a(u, v) - (Au, v) = (Bu, v) = \langle \gamma' \theta u, v \rangle = \langle \theta u, \gamma v \rangle.$$

Доведемо, що оператор θ визначено однозначно. Справді, якщо існує деякий оператор θ_1 , для якого виконується (3), то елемент $Bu = \gamma' \theta_1 u$ повинен належати до V_0^\perp . Звідси

$$\theta u = \mu Bu = \mu \gamma' \theta_1 u = \theta_1 u \quad \forall u \in U(A).$$

Отже, $\theta = \theta_1$ і лему доведено.

Зауваження 1. Зазначимо, що лема 1 є незначною модифікацією теореми 2.1 [19, с.188].

Введемо такі позначення:

$$B_0(Q_{t_1, t_2}) = \{u(x, y, t) : \{u, u_{x_i}\} \subset L^2(Q_{t_1, t_2}), i \subset \{1, \dots, n\}, u|_{S_{t_1, t_2}} = 0\},$$

$$B_1(Q_{t_1, t_2}) = \{v(x, y, t) : v \in H^1(Q_{t_1, t_2}), v|_{S_{t_1, t_2}} = 0\},$$

$$B_2(Q_{t_1, t_2}) = \{w(x, y, t) : \{w, w_y, w_{x_i}\} \subset$$

$$\subset L^2(Q_{t_1, t_2}), i \subset \{1, \dots, n\}, w|_{S_{t_1, t_2}} = 0, w(x, y_0, t) = 0\}.$$

Означення. Функцію u наземо узагальненим розв'язком задачі (1), (2), якщо вона задовольняє включення

$$u \in C((-\infty, T]; L^2(\Omega)), u \in B_0(Q_{t_1, T}),$$

$$u(\cdot, 0, \cdot) \in L^2(D \times (t_1, T))$$

для довільного $t_1 \in (-\infty, T)$ і рівність

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} u v|_{t=t_1}^{t=t_2} dx dy + \int_{Q_{t_1, t_2}} [-u(v_t - \lambda v_y) + \\ & + \lambda_y u v + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} v + \\ & + c u v + g(x, t, u) v] dx dy dt + \\ & + \int_{t_1}^{t_2} \int_D \lambda(x, 0, t) u(x, 0, t) v(x, 0, t) dx dt = \\ & = \int_{Q_{t_1, t_2}} f(x, y, t) v dx dy dt \end{aligned} \quad (4)$$

для довільних $t_1 < t_2$, $\{t_1, t_2\} \subset (-\infty, T]$ і будь-якої функції $v \in B_1(Q_{t_1, t_2})$.

Розглянемо рівняння (1) з крайовими умовами (2) і початковою умовою

$$u(x, y, t_0) = 0 \quad (5)$$

в області $Q_{t_0, T}$, де $t_0 \in (-\infty, T)$.

Доведено (див. працю [20]), що за умов

(Λ), (A), (B), (C), (G), (P), а також умови (F): $\{f, f_y\} \subset L^2_{loc}(\overline{Q}_T)$ існує єдина функція $u^{(t_0)}(x, y, t)$, яка задовольняє включення

$$u^{(t_0)} \in B_2(Q_{t_0, T}) \cap C([t_0, T]; L^2(\Omega))$$

і рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_0, T}} \left[-u^{(t_0)} v_t - \lambda u_y^{(t_0)} v + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(t_0)} v_{x_j} + \right. \\ & \left. + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(t_0)} v + c u^{(t_0)} v + g(x, t, u^{(t_0)}) v \right] dx dy dt = 0 \end{aligned}$$

$$\times v \Big] dx dy dt = \int_{Q_{t_0,T}} f v dx dy dt \quad (6)$$

для довільної функції $v \in B_0(Q_{t_0,T})$ такої, що $v_t \in L^2(Q_{t_0,T})$ і $v(x, y, T) = 0$. Нехай

$$f_{t_0}(x, y, t) = \begin{cases} f(x, y, t), & (x, y, t) \in Q_{t_0,T}, \\ 0, & (x, y, t) \in Q_{-\infty,t_0}. \end{cases}$$

Продовжимо функцію $u^{(t_0)}$ нулем на область $Q_{-\infty,t_0}$ і збережемо за продовженою функцією те саме позначення. Тоді на підставі (6) одержимо, що $u^{(t_0)}$ задовільняє рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_1,T}} \left[-u^{(t_0)} v_t - \lambda u_y^{(t_0)} v + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(t_0)} v_{x_j} + \right. \\ & \left. + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(t_0)} v + c u^{(t_0)} v + g(x, t, u^{(t_0)}) \times \right. \\ & \left. \times v \right] dx dy dt = \int_{Q_{t_1,T}} f v dx dy dt \quad (7) \end{aligned}$$

для довільної функції $v \in B_0(Q_{t_1,T})$ такої, що $v_t \in L^2(Q_{t_1,T})$, $v(x, y, T) = 0$ і для довільного $t_1 \in (-\infty, t_0]$.

Лема 2. Для функції $u^{(t_0)}$ є правильною рівністю

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_t} u^{(t_0)} v \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy + \int_{Q_{\tau_1,\tau_2}} \left[-u^{(t_0)} v_t - \right. \\ & \left. - \lambda u_y^{(t_0)} v + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(t_0)} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(t_0)} v + \right. \\ & \left. + c u^{(t_0)} v + g(x, t, u^{(t_0)}) v \right] dx dy dt = \\ & = \int_{Q_{\tau_1,\tau_2}} f_{t_0} v dx dy dt \quad (8) \end{aligned}$$

для довільної функції $v \in B_0(Q_{t_1,T})$ такої, що $v_t \in L^2(Q_{t_1,T})$ і для довільних $\{\tau_1, \tau_2\} \subset [t_1, T]$, $\tau_1 < \tau_2$, де t_1 – довільне з проміжку $(-\infty, t_0]$.

Доведення. Вважатимемо в (7), що $v = (w \theta_m) * \rho_k * \rho_k$ для $k > 2m$, де θ_m є кусковолінійною неперервною функцією на проміжку $[t_1, T]$, причому $\theta_m(t) = 1$ при $\tau_1 + \frac{2}{m} <$

$t < \tau_2 - \frac{2}{m}$, $\theta_m(t) = 0$ при $t < \tau_1 + \frac{1}{m}$ $t > \tau_2 - \frac{1}{m}$, ρ_k – регуляризуюча послідовність в $D(\mathbb{R})$, $\rho_k(t) = \rho_k(-t)$,

$$\int_{-\infty}^{\infty} \rho_k(t) dt = 1, \quad \text{supp } \rho_k \subset \left[-\frac{1}{k}, \frac{1}{k} \right],$$

а w є функцією з простору $B_0(Q_{t_1,T})$ такою, що $w_t \in L^2(Q_{t_1,T})$.

Перейшовши в (7) до границі спочатку при $k \rightarrow \infty$, а потім при $t \rightarrow \infty$, одержимо рівність (8), що й треба було довести.

Зauważення 2. Аналогічно (8) можна довести рівність

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} e^{\mu t} [u^{(t_0)}]^2 \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy + \int_{Q_{\tau_1,\tau_2}} e^{\mu t} [-\lambda u_y^{(t_0)} \times \\ & \times u^{(t_0)} + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(t_0)} u_{x_j}^{(t_0)} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(t_0)} u^{(t_0)} + \\ & + c [u^{(t_0)}]^2 - \frac{\mu}{2} [u^{(t_0)}]^2 + g(x, t, u^{(t_0)}) \times \\ & \times u^{(t_0)}] dx dy dt = \int_{Q_{\tau_1,\tau_2}} e^{\mu t} f_{t_0} u^{(t_0)} dx dy dt \quad (9) \end{aligned}$$

для довільних $\{\tau_1, \tau_2\} \subset (-\infty, T]$, $\tau_1 < \tau_2$.

Теорема. Нехай виконуються умови (Λ) , (A) , (B) , (C) , (G) , (P) і, крім того,

$$\int_{Q_T} f^2(x, y, t) e^{\mu t} dx dy dt < \infty,$$

де μ задовільняє нерівність $2c_0 + \lambda_1 - b_0/(2a_0) - \mu > 0$. Тоді існує узагальнений розв'язок задачі (1), (2) з класу функцій $B_{0,loc}(\overline{Q}_T)$ таких, що

$$\lim_{t \rightarrow -\infty} \int_{\Omega_t} u^2(x, y, t) e^{\mu t} dx dy = 0,$$

де $\mu = 2c_0 + \lambda_1 - b_0/(2a_0)$, і він у цьому класі єдиний.

Доведення. Нехай t_0 набуває значення $T-1, T-2, T-k, \dots$. Тоді матимемо послідовність функцій $\{u^{(k)}\}$, дляожної з яких

виконуються рівності (8). Розглянемо рівності (8) для $u^{(k)}$ і $u^{(s)}$ та віднімемо від однієї іншу. Тоді матимемо рівність

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_t} u^{(k,s)} v \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} [-u^{(k,s)} v_t - \\ & - \lambda u_y^{(k,s)} v + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(k,s)} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(k,s)} v + \\ & + c u^{(k,s)} v + (g(x, t, u^{(k)}) - g(x, t, u^{(s)})) \times \\ & \times v] dx dy dt = \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (f_k - f_s) v dx dy dt, \quad (10) \end{aligned}$$

правильну для довільної функції $v \in B_{0, \text{loc}}(\bar{Q}_T)$ такої, що $v_t \in L^2_{\text{loc}}(\bar{Q}_T)$ і будь-яких $\{\tau_1, \tau_2\} \subset (-\infty, T]$, $\tau_1 < \tau_2$, де $u^{(k,s)} = u^{(k)} - u^{(s)}$, а через f_k позначимо функцію f_{T-k} . Як випливає із зауваження 2, рівність (10) буде правильною і для $v = u^{(k,s)} e^{\mu t}$, тобто аналогічно (9) одержимо

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \int_{\Omega_t} e^{\mu t} (u^{(k,s)})^2 \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} e^{\mu t} \left[-\lambda u_y^{(k,s)} \times \right. \\ & \times u^{(k,s)} + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(k,s)} u_{x_j}^{(k,s)} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(k,s)} u^{(k,s)} + \\ & + c (u^{(k,s)})^2 - \frac{\mu}{2} (u^{(k,s)})^2 + (g(x, t, u^{(k)}) - \\ & \left. - g(x, t, u^{(s)})) u^{(k,s)} \right] dx dy dt = \\ & = \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (f_k - f_s) u^{(k,s)} e^{\mu t} dx dy dt. \quad (11) \end{aligned}$$

Використовуючи умови теореми, перетворимо й оцінимо кожний доданок рівності (11):

$$\begin{aligned} J_1 & \equiv - \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \lambda u_y^{(k,s)} u^{(k,s)} e^{\mu t} dx dy dt = \frac{1}{2} \times \\ & \times \int_{\tau_1}^{\tau_2} \int_D e^{\mu t} \lambda(x, 0, t) (u^{(k,s)}(x, 0, t))^2 dx dt + \\ & + \frac{1}{2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \lambda_y (u^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt; \end{aligned}$$

$$J_2 \equiv \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i}^{(k,s)} u_{x_j}^{(k,s)} e^{\mu t} dx dy dt \geqslant$$

$$\geqslant a_0 \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \sum_{i=1}^n (u_{x_i}^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt;$$

$$\begin{aligned} J_3 & \equiv \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i}^{(k,s)} u^{(k,s)} e^{\mu t} dx dy dt \leqslant \\ & \leqslant \frac{\delta_1 b_0}{2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \sum_{i=1}^n (u_{x_i}^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt + \\ & + \frac{1}{2\delta_1} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \sum_{i=1}^n (u^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt, \end{aligned}$$

де $\delta_1 > 0$;

$$\begin{aligned} J_4 & \equiv \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} c (u^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt \geqslant \\ & \geqslant c_0 \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (u^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt; \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} J_5 & \equiv \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (g(x, t, u^{(k)}) - g(x, t, u^{(s)})) \times \\ & \times u^{(k,s)} e^{\mu t} dx dy dt \geqslant 0; \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} J_6 & \equiv \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (f_k - f_s)^2 u^{(k,s)} e^{\mu t} dx dy dt \leqslant \\ & \leqslant \frac{\delta_2}{2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (u^{(k,s)})^2 e^{\mu t} dx dy dt + \\ & + \frac{1}{2\delta_2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (f_k - f_s)^2 e^{\mu t} dx dy dt, \end{aligned}$$

де $\delta_2 > 0$. Крім того, $\lambda_y \geqslant \lambda_1$ майже всюди в Q_T . Тому на підставі оцінок інтегралів J_1, \dots, J_6 з рівності (11) матимемо нерівність

$$\int_{\Omega} (u^{(k,s)})^2 e^{\mu t} \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy + \int_{\tau_1}^{\tau_2} \int_D \lambda(x, 0, t) \times$$

$$\begin{aligned}
& \times (u^{(k,s)}(x, 0, t))^2 e^{\mu t} dx dt + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} [(\lambda_1 + \\
& + 2c_0 - \mu - \delta_2 - \frac{1}{\delta_1}) (u^{(k,s)})^2 + (2a_0 - \\
& - \delta_1 b_0) \sum_{i=1}^n (u_{x_i}^{(k,s)})^2] e^{\mu t} dx dy dt \leqslant \\
& \leqslant \frac{1}{\delta_2} \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} (f_k - f_s)^2 e^{\mu t} dx dy dt. \quad (12)
\end{aligned}$$

Нехай $k < s$. На підставі умов теореми можемо вибрати числа $\delta_1, \delta_2, \nu_0 > 0$ так, що виконуватимуться рівності

$$\lambda_1 + 2c_0 - \mu - \delta_2 - 1/\delta_1 = \nu_0, \quad 2a_0 - \delta_1 b_0 = \nu_0.$$

Спрямувавши в нерівності (12) τ_1 до $-\infty$, одержимо

$$\begin{aligned}
& \int_{Q_{\tau_2}} (f_k - f_s)^2 e^{\mu t} dx dy dt \leqslant \int_{Q_{T-k}} f^2 e^{\mu t} dx dy dt, \\
& \int_{\Omega_{\tau_2}} (u^{(k,s)})^2 e^{\mu \tau_2} dx dy + \int_{-\infty}^{\tau_2} \int_D \lambda(x, 0, t) \times \\
& \times (u^{(k,s)}(x, 0, t))^2 e^{\mu t} dx dt + \int_{Q_{\tau_2}} \left[\sum_{i=1}^n (u_{x_i}^{(k,s)})^2 + \right. \\
& \left. + (u^{(k,s)})^2 \right] e^{\mu t} dx dy dt \leqslant M_1 \int_{Q_{T-k}} f^2 e^{\mu t} dx dy dt,
\end{aligned}$$

де стала M_1 не залежить від k і s . Оскільки

$$\int_{Q_T} f^2 e^{\mu t} dx dy dt < \infty,$$

то для довільного фіксованого $\varepsilon > 0$ існує таке число $k_0 \in \mathbb{N}$, що для всіх $k > k_0$

$$\begin{aligned}
& \int_{\Omega_{\tau}} (u^{(k,s)})^2 e^{\mu \tau} dx dy + \int_{-\infty}^T \int_D \lambda(x, 0, t) \times \\
& \times (u^{(k,s)}(x, 0, t))^2 e^{\mu t} dx dt + \int_{Q_T} \left[\sum_{i=1}^n (u_{x_i}^{(k,s)})^2 + \right. \\
& \left. + (u^{(k,s)})^2 \right] e^{\mu t} dx dy dt < \varepsilon,
\end{aligned}$$

$\tau \in (-\infty, T]$. Отже, існують такі функції u, z , що

$$\begin{aligned}
u^{(k)} & \rightarrow u \text{ в } C((-\infty, T]; L^2(\Omega)), \\
u^{(k)} & \rightarrow u \text{ в } B_{0,\text{loc}}(\overline{Q}_T), \\
u^{(k)}(\cdot, 0, \cdot) & \rightarrow z \text{ в } L^2_{\text{loc}}((-\infty, T]; D) \quad (13)
\end{aligned}$$

при $k \rightarrow \infty$. Звідси на підставі умови (G) матимемо, що $g(x, t, u^{(k)}) \rightarrow g(x, t, u)$ майже для всіх $(x, t) \in D \times (-\infty, T]$. Крім того,

$$\begin{aligned}
& \int_{\Omega_{\tau}} u^2 e^{\mu \tau} dx dy + \int_{Q_T} \left[\sum_{i=1}^n u_{x_i}^2 + u^2 \right] e^{\mu t} dx dy dt \leqslant \\
& \leqslant M_2 < \infty
\end{aligned}$$

для $\tau \in (-\infty, T]$. Тоді, записавши (8) для $u^{(k)}$ і перейшовши до границі при $k \rightarrow \infty$, одержимо рівність

$$\begin{aligned}
& \int_{\Omega_t} u v|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy + \int_{\tau_1}^{\tau_2} \int_D \lambda(x, 0, t) z(x, t) \times \\
& \times v(x, 0, t) dx dt + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} [-uv_t + \lambda uv_y + \lambda_y uv + \\
& + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} v + c u v + \quad (14) \\
& + g(x, t, u) v] dx dy dt = \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} f v dx dy dt,
\end{aligned}$$

правильну для довільної функції $v \in B_{1,\text{loc}}(\overline{Q}_T)$ і будь-яких $\{\tau_1, \tau_2\} \subset (-\infty, T]$, $\tau_1 < \tau_2$.

Нехай τ_1, τ_2 – фіксовані, $U = B_0(Q_{\tau_1, \tau_2})$, $V = B_1(Q_{\tau_1, \tau_2})$. Розглянемо на $U \times V$ білінійну форму

$$\begin{aligned}
a(u, v) = & \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} [-uv_t + \lambda uv_y + \lambda_y uv + \\
& + \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} v + c u v] dx dy dt.
\end{aligned}$$

Легко перевірити, що форма $a(u, v)$ є неперервною на $U \times V$. Нехай лінійний диференціальний оператор A визначено формулою

$$Au \equiv u_t - \lambda u_y - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}u_{x_i})_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} + cu.$$

Очевидно, $A : U \rightarrow V^*$. Оскільки для довільного $v \in C_0^\infty(Q_{\tau_1, \tau_2})$, рівність (13) можемо записати у вигляді

$$\int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} Au \cdot v \, dx \, dy \, dt = \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} Fv \, dx \, dy \, dt,$$

де $F(x, y, t) = f(x, y, t) - g(x, t, u(x, y, t))$, то $Au = F$. Але $F \in L^2(Q_{\tau_1, \tau_2})$. Тому $Au \in L^2(Q_{\tau_1, \tau_2})$. Розглянемо оператор θ , визначений на функціях із простору $C^1(\overline{Q}_{\tau_1, \tau_2})$ так:

$$\theta u = \begin{cases} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(\cdot, \cdot, \cdot) u_{x_i} \cos(\nu, x_j) & \text{на } S_{\tau_1, \tau_2}, \\ -\lambda(\cdot, 0, \cdot) u & \text{на } D \times \{0\} \times (\tau_1, \tau_2), \\ \lambda(\cdot, y_0, \cdot) u & \text{на } D \times \{y_0\} \times (\tau_1, \tau_2), \\ -u(\cdot, \cdot, \tau_1) & \text{на } \Omega_{\tau_1}, \\ u(\cdot, \cdot, \tau_2) & \text{на } \Omega_{\tau_2}, \end{cases}$$

де ν – зовнішня нормаль до S_T .

Розглянувши оператор θ на функції з U , згідно з лемою 1 матимемо рівність

$$a(u, v) = (Au, v) + \langle \theta u, \gamma v \rangle \quad (15)$$

для довільної $v \in B_1(Q_{\tau_1, \tau_2})$.

Нехай

$$\begin{aligned} \hat{u} &= u|_{t=\tau_1}, \quad \hat{u} = u|_{t=\tau_2}, \text{ при } (x, y) \in \Omega; \\ \hat{u} &= 0 \text{ при } (x, t) \in D \times (\tau_1, \tau_2), y = y_0; \\ \hat{u} &= \lambda(\cdot, 0, \cdot) z \text{ при } (x, t) \in D \times (\tau_1, \tau_2), y = 0. \end{aligned}$$

Тоді рівність (14) можемо записати у вигляді

$$a(u, v) + \langle \hat{u}, \gamma v \rangle = (F, v). \quad (16)$$

Віднімаючи від рівності (15) рівність (16), одержимо, що $\langle \theta u - \hat{u}, v \rangle = 0$. Отже, з рівності (14) випливає, що u є узагальненим розв'язком задачі (1), (2).

Розглянемо білінійну форму $a(u, v)$ для функції v з простору $B_0(Q_{\tau_1, \tau_2})$, які нале-

жать до $C^2(\overline{Q}_{\tau_1, \tau_2})$. Тоді

$$\begin{aligned} a(u, v) &= \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \left[-u A v + \lambda_y u v + 2 \sum_{i,j=1}^n a_{ij} \times \right. \\ &\quad \times u_{x_i} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} v + \sum_{i=1}^n b_i v_{x_i} u + \\ &\quad \left. + 2 c u v \right] dx \, dy \, dt. \end{aligned}$$

Оскільки $Au \in L^2(Q_{\tau_1, \tau_2})$, то ця формула має зміст і для функції $v = u e^{\mu t}$. Оператор γ можна однозначно продовжити на функції з $U(A)$. Крім того, враховуючи значення оператора θ на узагальненому розв'язку задачі (1), (2), матимемо, що

$$\begin{aligned} \langle \theta u, \gamma v \rangle &= - \int_{\Omega_t} u^2 e^{\mu t} \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx \, dy - \\ &\quad - \int_{\tau_1}^{\tau_2} \int_D \lambda(x, 0, t) u^2(x, 0, t) e^{\mu t} dx \, dt. \end{aligned}$$

Отже, з формулі Гріна (15) випливатиме рівність

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_t} u^2 e^{\mu t} \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx \, dy + \int_{\tau_1}^{\tau_2} \int_D \lambda(x, 0, t) u^2(x, 0, t) \times \\ \times e^{\mu t} dx \, dt + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} [(\lambda_y - \mu + 2c) u^2 + \\ + 2 \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i} u_{x_j} + 2 \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} u + \end{aligned}$$

$$+ 2g(x, t, u)u - 2f u] e^{\mu t} dx \, dy \, dt = 0 \quad (17)$$

для довільних $\{\tau_1, \tau_2, \mu\} \subset \mathbb{R}$, $\tau_1 < \tau_2 \leq T$.

Доведемо тепер єдиність узагальненого розв'язку задачі (1), (2). Нехай маємо два узагальнені розв'язки u_1, u_2 цієї задачі та $u = u_1 - u_2$. Тоді аналогічно (16) одержимо рівність

$$\int_{\Omega_t} u^2 e^{\mu t} \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx \, dy + \int_{\tau_1}^{\tau_2} \int_D \lambda(x, 0, t) u^2(x, 0, t) \times$$

$$\begin{aligned} & \times e^{\mu t} dx dt + \int_{Q_{\tau_1, \tau_2}} \left[(\lambda_y - \mu + 2c) u^2 + 2 \sum_{i,j=1}^n a_{ij} \times \right. \\ & \times u_{x_i} u_{x_j} + 2 \sum_{i=1}^n b_i u_{x_i} u + 2(g(x, t, u_1) - \\ & \left. - g(x, t, u_2)) u \right] e^{\mu t} dx dy dt = 0 \quad (18) \end{aligned}$$

правильну для довільних $\{\tau_1, \tau_2, \mu\} \subset \mathbb{R}, \tau_1 < \tau_2 \leq T$.

Виберемо μ з умови: $\lambda_1 + 2c_0 - \frac{b_0}{2a_0} = \mu$.

Тоді, враховуючи умови (Л), (А), (В), (С), (Г) й оцінюючи доданки (18), аналогічно як і інтеграли J_1, \dots, J_5 , одержимо

$$\int_{\Omega_t} u^2 e^{\mu t} \Big|_{t=\tau_1}^{t=\tau_2} dx dy \leqslant 0. \quad (19)$$

Оскільки $\lim_{t \rightarrow -\infty} \int_{\Omega_t} u^2 e^{\mu t} dx dy = 0$, то з (19)

одержимо, що $u_1 = u_2$ майже всюди в Q_T , що й завершує доведення теореми.

СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

1. Гихман И.И., Скороход А.В. Введение в теорию случайных процессов. — М., 1977. — 568 с.
2. Флеминг У., Ришель Р. Оптимальное управление детерминированными и стохастическими системами. — М., 1978. — 316 с.
3. Дронь В.С., Івасишен С.Д. Властивості фундаментальних розв'язків і теореми єдиноти розв'язків задачі Коші для одного класу ультрапараболічних рівнянь // Укр. мат. журн. — 1998. — 50, N 11. — С. 1482—1496.
4. Івасишен С.Д., Тичинська Л.М., Ейдельман С.Д. Фундаментальні розв'язки задачі Коші для одного класу ультрапараболічних рівнянь другого порядку // Доп. АН УРСР. Сер. А. Фіз.-мат. та техн. науки. — 1990. — N 5. — С. 6-8.
5. Эйдельман С.Д., Малицкая А.П. О фундаментальных решениях и стабилизации решения задачи Коши для одного класса вырождающихся параболических уравнений // Дифференц. уравн.—1975.— 11, N 7.—С. 1316—1331.
6. Возняк О.Г., Івасишен С.Д. Фундаментальні розв'язки задачі Коші для одного класу вироджених параболічних рівнянь та їх застосування // Доп. НАН України. — 1996. — N 10. — С. 11—16.
7. Городецкий В.В., Житарюк И.В. Стабилизация решений задачи Коши для одного класса вырождающихся параболических уравнений в пространствах обобщенных функций// Нелинейн. граничн. задачи. — 1993.— N 5.— С. 31—36.
8. Орлова С.А. О первой краевой задаче для прямо и обратно ультрапараболического уравнения // Сиб. мат. журн.— 1990.— 31, N 9. — С. 211—215.
9. Паскалев Г.П. Об исследовании одной краевой задачи для ультрапараболического уравнения с постоянными коэффициентами вариационным методом // Дифференц. уравн.— 1992.— 28, N 9.— С.1640—1642.
10. Пятков С.Г. Разрешимость краевых задач для одного ультрапараболического уравнения // Некласические уравнения и уравнения смешанного типа.- Новосиб.— 1990.— С. 182—197.
11. Терсенов С.А. О краевых задачах для одного класса ультрапараболических уравнений и их приложения // Мат. сб.— 1987.— 133(175)— С. 539 - 555.
12. Lascialfari F., Morbidelli D. A boundary value problem for a class of quasilinear ultraparabolic equations // Commun. Part. Diff. Equat.— 1998.— 23, N 5,6. — P. 847—868.
13. Лионс Ж.-Л. Некоторые методы решения нелинейных краевых задач.— М., 1972.— 588 с.
14. Процах Н.П. Мішана задача для нелінійного ультрапараболічного рівняння // Наук. вісник. Чернів. ун-ту: Зб. наук. пр. Математика.—2002. — Вип.134. — С.97—103.
15. Лавренюк С.П., Процах Н.П. Мішана задача для ультрапараболічного рівняння в необмеженій області // Укр. мат. журн.— 2002.— 54, N 8.— С. 1053—1066.
16. Балабушенко Т.М., Івасишен С.Д. Крайові задачі Фур'є для рівняння Колмогорова дифузійного процесу Уленбека-Орнштейна з виродженням// Наук. вісник Чернівецького ун-ту: Зб. наук. пр. Математика. — 1999. — Вип. 46. — С. 5—12.
17. Балабушенко Т.М., Івасишен С.Д. Крайова задача Діріхле без початкової умови для рівняння Колмогорова дифузійного процесу Уленбека-Орнштейна з виродженням // Дослідження математичних моделей: Зб. наук. пр. — К.; Ін-т математики НАН України. — 1997. — С. 21—29.
18. Лавренюк С.П., Процах Н.П. Задача Фур'є для ультрапараболічного рівняння // Нелин. граничн. задачи.—2002.— N 12.— С. 128—139.
19. Обж Ж.-П. Приближенное решение эллиптических краевых задач.—М., —1977. — 384 с.
20. Барабаш Г.М., Лавренюк С.П., Процах Н.П. Мішана задача для напівлінійного ультрапараболічного рівняння// Мат. методи і фіз.-мех. поля. — 2002. — 45, N 4. — С. 27—34.

Надійшла до редколегії 28.12.2004