

Н. І. Гузіль

ЗАДАЧА БЕЗ ПОЧАТКОВИХ УМОВ ДЛЯ НАПІВЛІНІЙНОЇ СИСТЕМИ ГІПЕРБОЛІЧНИХ РІВНЯНЬ ПЕРШОГО ПОРЯДКУ

N. I. Guzil'. *The problem without initial conditions for semilinear first-order system of hyperbolic equations*, Matematychni Studii, **21** (2004) 187–196.

The problem without initial conditions for semilinear first-order system of hyperbolic equations in a domain bounded with respect to spatial variables and boundless with respect to time variable is investigated. Conditions for existence of a unique solution without restrictions on its behavior for $t \rightarrow -\infty$ are obtained.

Н. И. Гузиль. Задача без начальных условий для полулинейной системы гиперболических уравнений первого порядка // Математичні Студії. – 2004. – Т.21, №2. – С.187–196.

Исследована задача без начальных условий для полулинейной системы гиперболических уравнений первого порядка в ограниченной по пространственным переменным и неограниченной по временной переменной области. Получены условия существования единственного решения задачи без ограничения поведения решения при $t \rightarrow -\infty$.

Вперше задачу без початкової умови для рівняння тепlopровідності дослідив А. М. Тихонов [1]. У праці [2] для певного нелінійного параболічного рівняння вперше було виявлено такий ефект: коректність задачі не залежить від поведінки розв'язку при $t \rightarrow -\infty$. Подібний результат для деякої напівлінійної системи гіперболічних рівнянь першого порядку з трьома незалежними змінними в необмеженому за часом паралелепіпеді одержано у статті [3]. Інші класи коректності для гіперболічних систем першого порядку з двома незалежними змінними і для напівлінійних гіперболічних рівнянь другого порядку побудовано у статтях [4–8]. Зокрема, в [4, 5] за допомогою методу характеристик доведено коректність задачі без початкових умов для лінійної гіперболічної системи з двома незалежними змінними в класі неперервних обмежених функцій. В [6] за допомогою методу Гальоркіна одержано умови розв'язності задачі без початкових умов для напівлінійної гіперболічної системи з двома незалежними змінними в класі функцій з експоненціальним зростанням при $t \rightarrow -\infty$.

У цій статті досліджено задачу без початкових умов для напівлінійної системи гіперболічних рівнянь з багатьма незалежними змінними. Доведено, що коректність задачі не залежить від поведінки розв'язку при $t \rightarrow -\infty$. Мішану задачу для такої системи рівнянь в обмеженій області досліджено в [9, с.343].

Нехай Ω — обмежена область в \mathbb{R}^l з межею $\partial\Omega$ класу C^1 , $Q_T = \{(x, t) : x \in \Omega, -\infty < t < T\}$. Розглянемо в Q_T систему рівнянь

$$u_t + \sum_{i=1}^l A_i(x, t)u_{x_i} + C(x, t)u + g(t, u) = f(x, t), \quad (1)$$

де $u = \text{col}(u_1, \dots, u_m)$, $g = \text{col}(g_1, \dots, g_m)$, $f = \text{col}(f_1, \dots, f_m)$, A_i, C — матриці порядку m , $i \in \{1, \dots, l\}$.

Позначимо $Q_{t_1, t_2} = \{(x, t) : x \in \Omega, t_1 < t < t_2\}$, $-\infty < t_1 < t_2 \leq T$, $\Omega_t = Q_T \cap \{\tau = t\}$. Нехай $L_{loc}^r((-\infty, T]; W)$, $r \in [1, +\infty]$ є простором функцій u таких, що $u \in L^r((t_1, t_2); W)$ для всіх $t_1, t_2 \in (-\infty, T]$, $t_1 < t_2$, де W є деяким банаховим простором.

Через (\cdot, \cdot) позначимо скалярний добуток в \mathbb{R}^m .

Вважатимемо, що виконуються умови:

(A) : елементи матриць A_i, A_{ix_j} належать до простору $L^\infty(Q_T)$ для всіх

$$i, j \in \{1, \dots, l\};$$

$$A_i(x, t) = A_i^*(x, t), i \in \{1, \dots, l\}, \quad (x, t) \in Q_T;$$

(C) : елементи матриці C належать до простору $L_{loc}^\infty((-\infty, T]; L^\infty(\Omega))$,

$$(C(x, t)\xi, \xi) \geq c_0|\xi|^2 \text{ майже для всіх } (x, t) \in Q_T, \text{ для всіх } \xi \in \mathbb{R}^m, c_0 = \text{const};$$

$$\text{елементи матриць } C_{x_i} \text{ належать до простору } L^\infty(Q_T), i \in \{1, \dots, l\};$$

(G) : функції $t \rightarrow g(t, \xi)$ є вимірними на $(-\infty, T)$ для всіх $\xi \in \mathbb{R}^m$;

функції $\xi \rightarrow g(t, \xi)$ є неперервними в \mathbb{R}^m майже для всіх $t \in (-\infty, T]$;

існують такі додатні сталі g_0, g_1 , що для всіх $\xi, \eta \in \mathbb{R}^m$ і майже всіх $t \in (-\infty, T]$ виконуються нерівності

$$|g_i(t, \xi)| \leq g_1 \sum_{j=1}^m |\xi_j|^{p-1}, \quad i \in \{1, \dots, m\}, \quad p > 2,$$

$$(g(t, \xi) - g(t, \eta), \xi - \eta) \geq g_0|\xi - \eta|^p;$$

$(G(t, \eta)\xi, \xi) \geq 0$ для майже всіх $t \in (-\infty, T]$ і майже для всіх $\eta, \xi \subset \mathbb{R}^m$, де

$$G(t, \eta) = \left(\frac{\partial g_i(t, \eta)}{\partial \eta_j} \right)_{i,j=1}^m.$$

Позначимо через S_τ^1 множину таких точок поверхні $S_\tau = \partial\Omega \times (-\infty, \tau)$, $\tau \in (-\infty, T]$, що $\sum_{i=1}^l (A_i(x, t) \cos(n, x_i)\xi, \xi) < 0$ для всіх $\xi \in \mathbb{R}^m \setminus \{0\}$, через S_τ^2 — множину таких точок поверхні S_τ , що $\sum_{i=1}^l (A_i(x, t) \cos(n, x_i)\xi, \xi) \geq 0$ для всіх $\xi \in \mathbb{R}^m$, де n є зовнішньою нормаллю до $\partial\Omega$, а через $S_{t_1, t_2}^2 = \Gamma_2 \times (t_1, t_2)$.

Задамо для системи (1) крайові умови

$$u(x, t) = 0 \quad \text{на } S_T^1. \quad (2)$$

Говоритимемо, що система (1) задовольняє умову (S), якщо

$$(S) : S_T^1 = \Gamma_1 \times (-\infty, T), \quad S_T^2 = \Gamma_2 \times (-\infty, T), \quad \Gamma_1 \cup \Gamma_2 = \partial\Omega.$$

Позначимо через $V_1(\Omega)$ простір функцій

$$V_1(\Omega) = \{v : v \in H^1(\Omega); v|_{\Gamma_1} = 0\},$$

через $V_{1,loc}(\bar{Q}_T)$ простір функцій v , які належать до $H^1(Q_{t_1,T})$ для довільного $t_1 \in (-\infty, T)$ і таких, що $v|_{S_T^1} = 0$, через $L_{loc}^p(\bar{Q}_T)$ простір функцій v , які належать до $L^p(Q_{t_1,T})$ для довільного $t_1 \in (-\infty, T)$, а через $L_{loc}^2(\bar{S}_T^2)$ простір функцій v , які належать до $L^2(S_{t_1,T}^2)$ для довільного $t_1 \in (-\infty, T]$.

Позначимо через $A_n(x, t)$ матрицю $\sum_{i=1}^l A_i(x, t) \cos(n, x_i)$.

Означення. Узагальненим розв'язком задачі (1), (2) називатимемо функцію $u \in (C((-\infty, T]; L^2(\Omega)) \cap L_{loc}^p(\bar{Q}_T))^m$, $A_n^{\frac{1}{2}} u \in (L_{loc}^2(\bar{S}_T^2))^m$, яка задовольняє умову (2) і для всіх $v \in (V_{1,loc}(\bar{Q}_T) \cap L_{loc}^p(\bar{Q}_T))^m$, $\forall t_1, t_2 \in (-\infty, T]$, $t_1 < t_2$ рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_1,t_2}} \left[-(u, v_t) - \sum_{j=1}^l (A_j(x, t)u, v_{x_j}) - \sum_{j=1}^l (A_{jx_j}(x, t)u, v) + (C(x, t)u, v) + \right. \\ & \quad \left. +(g(t, u), v) - (f(x, t), v) \right] dx dt + \int_{\Omega_t} (u, v) dx |_{t_1}^{t_2} + \int_{S_{t_1,t_2}^2} (A_n(x, t)u, v) dS = 0. \end{aligned} \quad (3)$$

Теорема. Нехай виконуються умови (A), (C), (G), (S),

$$f \in (L_{loc}^2((-\infty, T]; (V_1(\Omega)))^m, A_n^{-\frac{1}{2}} f \in (L_{loc}^2((-\infty, T]; L^2(\Gamma_1)))^m,$$

$2 < p \leq \frac{2l}{l-2}$, для $l > 2$. Тоді існує єдиний узагальнений розв'язок задачі (1), (2).

Доведення. Розглянемо спочатку систему (1) з краївими умовами (2) в обмеженій області $Q_{t_0,T}$ з початковими умовами

$$u(x, t_0) = 0. \quad (4)$$

Побудуємо послідовність функцій

$$u^N(x, t) = \sum_{k=1}^N c_k^N(t) \varphi_k(x), \quad N \in \mathbb{N},$$

де $\{\varphi_k(x)\}$ — система власних функцій задачі

$$\Delta u = \lambda u, \quad u|_{\Gamma_1} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial n}|_{\Gamma_2} = 0,$$

яка відповідає послідовності власних значень $\{\lambda_k\}$, а (c_1^N, \dots, c_N^N) є розв'язком такої задачі Коші

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} \left[(u_t^N, \varphi_k) + \sum_{j=1}^l (A_j(x, t)u_{x_j}^N, \varphi_k) + (C(x, t)u^N, \varphi_k) + (g(t, u^N), \varphi_k) - \right. \\ & \quad \left. -(f(x, t), \varphi_k) \right] dx = 0, \end{aligned} \quad (5)$$

$$c_k^N(t_0) = 0, \quad k \in \{1, \dots, N\}. \quad (6)$$

Тут $\Delta u = (\Delta u_1, \dots, \Delta u_m)$. Зазначимо, що при виконанні умови $2 < p \leq \frac{2l}{l-2}$ система функцій $\{\varphi_k(x)\}$ є базою простору $(V_1(\Omega) \cap L^p(\Omega))^m$.

На підставі теореми Каратеодорі [11] задача (5), (6) має абсолютно неперервний розв'язок, визначений на відрізку $[t_0, t_0 + h]$, $h > 0$. З оцінок, одержаних нижче, випливатиме, що $t_0 + h = T$. Тому вважатимемо, що розв'язок задачі (5), (6) визначений на $[t_0, T]$.

Помножимо кожне рівняння системи (5) відповідно на функцію $c_k^N(t)$, додамо іх за k від 1 до N і проінтегруємо на проміжку $[t_0, \tau]$, $\tau \in (t_0, T]$. Після виконання цих операцій одержуємо рівність

$$\int_{Q_{t_0, \tau}} \left[(u_t^N, u^N) + \sum_{j=1}^l (A_j(x, t) u_{x_j}^N, u^N) + (C(x, t) u^N, u^N) + (g(t, u^N), u^N) - (f(x, t), u^N) \right] dx dt = 0. \quad (7)$$

Перетворимо і оцінимо кожний доданок з рівності (7) окремо, враховуючи умови теореми. Згідно з умовою (А) існує така стала a_1 , що

$$\begin{aligned} I_1 &\equiv \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{j=1}^l (A_j(x, t) u_{x_j}^N, u^N) dx dt = \frac{1}{2} \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l [A_i(x, t) u^N, u^N]_{x_i} dx dt - \\ &- \frac{1}{2} \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l (A_{ix_i}(x, t) u^N, u^N) dx dt \geq -\frac{a_1}{2} \int_{Q_{t_0, \tau}} |u^N|^2 dx dt + \frac{1}{2} \int_{S_{t_0, \tau}^2} (A_n(x, t) u^N, u^N) dS. \end{aligned}$$

На підставі умов (С) і (Г) для $\delta > 0$, $p' = \frac{p}{p-1}$ маємо

$$\begin{aligned} I_2 &\equiv \int_{Q_{t_0, \tau}} [(u_t^N, u^N) + (C(x, t) u^N, u^N) + (g(t, u^N), u^N) - (f(x, t), u^N)] dx dt \geq \\ &\geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u^N|^2 dx + \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[c_0 |u^N|^2 + \left(g_0 - \frac{\delta}{p} \right) |u^N|^p - \frac{\mu_0(\delta)}{p'} |f(x, t)|^{p'} \right] dx dt. \end{aligned}$$

Враховуючи оцінки інтегралів I_1, I_2 , з рівності (7) для $\tau \in [t_0, T]$ одержуємо

$$\begin{aligned} &\int_{\Omega_\tau} |u^N|^2 dx + \int_{S_{t_0, \tau}^2} (A_n(x, t) u^N, u^N) dS + 2 \left(g_0 - \frac{\delta}{p} \right) \int_{Q_{t_0, \tau}} |u^N|^p dx dt \leq \\ &\leq (a_1 - 2c_0) \int_{Q_{t_0, \tau}} |u^N|^2 dx dt + \frac{2\mu_0(\delta)}{p'} \int_{Q_{t_0, \tau}} |f(x, t)|^{p'} dx dt. \end{aligned} \quad (8)$$

Нехай $\delta = \frac{g_0 p}{2}$, $\mu_1 = \max\{0; a_1 - 2c_0\}$. Використовуючи лему Громуолла-Беллмана з (8)

отримуємо оцінки

$$\int_{\Omega_\tau} |u^N|^2 dx \leq \mu_3, \quad \tau \in [t_0, T], \quad (9)$$

$$\int_{Q_{t_0, T}} |u^N|^2 dx dt \leq \mu_4, \quad (10)$$

$$\int_{Q_{t_0, T}} |u^N|^p dx dt \leq \mu_4, \quad \int_{S_{t_0, T}^2} (A_n(x, t) u^N, u^N) dS \leq \mu_4, \quad (11)$$

де сталі μ_3, μ_4 не залежать від N .

Помножимо кожне з рівнянь (5) відповідно на функцію $-\lambda_k c_k^N(t)$, замінимо $\lambda_k \varphi_k$ на $\Delta \varphi_k$, підсумуємо за k від 1 до N і проінтегруємо по проміжку $[t_0, \tau]$, $\tau \in (t_0, T]$. Після виконання цих перетворень одержуємо рівність

$$\begin{aligned} & - \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[(u_t^N, \Delta u^N) + \sum_{j=1}^l (A_j(x, t) u_{x_j}^N, \Delta u^N) + (C(x, t) u^N, \Delta u^N) + \right. \\ & \quad \left. + (g(t, u^N), \Delta u^N) - (f(x, t), \Delta u^N) \right] dx dt = 0. \end{aligned} \quad (12)$$

Перетворимо і оцінимо кожний доданок (12) окремо, врахувавши умови теореми. Одержано

$$I_3 \equiv - \int_{Q_{t_0, \tau}} (u_t^N, \Delta u^N) dx dt = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^l \int_{\Omega_\tau} |u_{x_j}^N|^2 dx;$$

$$I_4 \equiv - \sum_{i,j=1}^l \int_{Q_{t_0, \tau}} (A_i(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_j}^N) dx dt \equiv I_4^1 + I_4^2,$$

де

$$I_4^1 \equiv \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i,j=1}^l \left[(A_{ix_j}(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_j}^N) - \frac{1}{2} (A_{ix_i}(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_j}^N) \right] dx dt \geq -a_2 l \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l |u_{x_i}^N|^2 dx dt.$$

Розглянемо тепер

$$I_4^2(S_\tau) \equiv - \frac{1}{2} \int_{S_\tau^1} \sum_{i=1}^l \sum_{j=1}^l [2(A_i(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_j}^N) \cos(n, x_j) - (A_i(x, t) u_{x_j}^N, u_{x_j}^N) \cos(n, x_i)] dS.$$

Отримуємо

$$-\frac{1}{2} \int_{S_\tau^1} \sum_{i=1}^l \sum_{j=1}^l [2(A_i(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_j}^N) \cos(n, x_j) - (A_i(x, t) u_{x_j}^N, u_{x_j}^N) \cos(n, x_i)] dS =$$

$$= -\frac{1}{2} \int_{S_\tau^1} \sum_{j=1}^l \left[\sum_{i=1}^l (A_i \cos(n, x_i) u_{x_j}^N, u_{x_j}^N) \right] dS \geq 0.$$

Оскільки $\frac{\partial u^N}{\partial n} = 0$ на S_T^2 , то

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{2} \int_{S_\tau^2} \sum_{i=1}^l \left[\sum_{j=1}^l (2(A_i(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_j}^N) \cos(n, x_j) - (A_i(x, t) u_{x_j}^N, u_{x_j}^N) \cos(n, x_i)) \right] dS = \\ & = -\frac{1}{2} \int_{S_\tau^2} \left[\sum_{i=1}^l 2(A_i(x, t) u_{x_i}^N, \sum_{j=1}^l u_{x_j}^N \cos(n, x_j)) - (A_i(x, t) \sum_{j=1}^l u_{x_j}^N \cos(n, x_j), u_{x_i}^N) \right] dS = 0. \end{aligned}$$

Отже, $I_4^2(S_\tau) = I_4^2(S_\tau^1) + I_4^2(S_\tau^2) \geq 0$. Далі, послідовно отримуємо

$$\begin{aligned} I_5 & \equiv - \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l (C(x, t) u^N, u_{x_i x_i}^N) dx dt = - \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l [(C(x, t) u^N, u_{x_i}^N)]_{x_i} dx dt + \\ & + \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l (C_{x_i}(x, t) u^N, u_{x_i}^N) dx dt + \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l (C(x, t) u_{x_i}^N, u_{x_i}^N) dx dt \geq \\ & \geq -\frac{1}{2} c_1 \int_{Q_{t_0, \tau}} |u^N|^2 dx dt - \left(\frac{1}{2} - c_0 \right) \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l |u_{x_i}^N|^2 dx dt; \\ I_6 & \equiv - \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l (g(t, u^N), u_{x_i x_i}^N) dx dt = - \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l \sum_{j=1}^m g_j(t, u^N) u_{j, x_i x_i}^N dx dt = \\ & = - \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l \sum_{j=1}^m (g_j(t, u^N), u_{j, x_i}^N)_{x_i} dx dt + \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l \sum_{j=1}^m \frac{\partial g_j}{\partial u_s^N} u_{s, x_i}^N u_{j, x_i}^N dx dt \geq 0; \\ I_7 & \equiv \int_{Q_{t_0, \tau}} (f(x, t), \Delta u^N) dx dt \geq -\frac{1}{2} \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{j=1}^l |f_{x_j}(x, t)|^2 dx dt - \frac{1}{2} \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{j=1}^l |u_{x_j}^N|^2 dx dt. \end{aligned}$$

Враховуючи оцінки інтегралів I_3, \dots, I_7 , з рівності (12) одержуємо нерівність

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_\tau} \sum_{j=1}^l |u_{x_j}^N|^2 dx \leq 2(1 - c_0 + a_2 l) \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l |u_{x_i}^N|^2 dx dt + \\ & + c_1 \int_{Q_{t_0, \tau}} |u^N|^2 dx dt + \int_{Q_{t_0, \tau}} \sum_{i=1}^l |f_{x_i}(x, t)|^2 dx dt. \end{aligned} \tag{13}$$

Використовуючи нерівність (10) і лему Громуолла-Беллмана, з (13) отримуємо оцінки

$$\int_{\Omega_\tau} \sum_{j=1}^l |u_{x_j}^N|^2 dx \leq \mu_5, \quad \tau \in [t_0, T], \quad (14)$$

$$\int_{Q_{t_0, T}} \sum_{j=1}^l |u_{x_j}^N|^2 dx dt \leq \mu_5, \quad (15)$$

де стала μ_5 не залежить від N .

Позначимо $V_1(Q_{t_0, T}) = \{v : v \in H^1(Q_{t_0, T}), v|_{S_{t_0, T}^1} = 0\}$. На підставі оцінок (9)–(11), (14), (15) існує підпослідовність $\{u^{N_k}\} \subset \{u^N\}$ така, що при $k \rightarrow \infty$

$$u^{N_k} \rightarrow u \quad *-\text{слабко в } (L^\infty((t_0, T); (V_1(Q_{t_0, T})))^m, \quad u^{N_k} \rightarrow u \quad \text{слабко в } (L^p(Q_{t_0, T}))^m,$$

$$A_n^{\frac{1}{2}} u^{N_k} \rightarrow \omega \quad \text{слабко в } (L^2(S_{t_0, T}^2))^m, \quad u^{N_k}(\cdot, T) \rightarrow \xi \quad \text{слабко в } (L^2(\Omega))^m.$$

Крім того, за умовою (G) і нерівностями (11) маємо $\int_{Q_{t_0, T}} |g(t, u^N)|^{p'} dx dt \leq \mu_6$, причому μ_6 не залежить від N . Тому можемо вважати, що $g(\cdot, u^{N_k}) \rightarrow z$ слабко в $(L^{p'}(Q_{t_0, T}))^m$ при $k \rightarrow \infty$. Тоді з (5) отримаємо рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_0, T}} \left[-(u, v_t) + \sum_{i=1}^l (A_i(x, t) u_{x_i}, v) + (C(x, t) u, v) + (z(x, t), v) - (f(x, t), v) \right] dx dt + \\ & \quad + \int_{\Omega_T} (\xi, v) dx = 0, \end{aligned} \quad (16)$$

правильну для довільної $v \in (V_1(Q_{t_0, T}) \cap L^p(Q_{t_0, T}))^m$. З (16) одержуємо, що в $Q_{t_0, T}$

$$u_t = - \sum_{i=1}^l A_i(x, t) u_{x_i} - C(x, t) u - z(x, t) + f(x, t),$$

тобто $u_t \in (L^{p'}(Q_{t_0, T}))^m$ і $u \in (C([t_0, T]; L^2(\Omega)))^m$. Тому з (16) випливає, що $u(x, T) = \xi(x)$ і крім того, $A_n(x, t)u(x, t) = \omega(x, t)$ на S_{t_1, t_2}^2 , а на $S_{t_0, T}^1$ виконується рівність $u(x, t) = 0$. Очевидно, що для функції u є правильна рівність

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (u(x, \tau), w(x)) dx &= \int_{t_0}^{\tau} \int_{\Omega} (f(x, t) - \sum_{i=1}^l A_i(x, t) u_{x_i} - C(x, t) u - z, w(x)) dx dt - \\ & \quad - \int_{S_{t_0, \tau}^2} (A_n(x, t) u, w) dS, \quad w \in (L^p(\Omega))^m. \end{aligned}$$

Звідси $\lim_{\tau \rightarrow t_0} \int_{\Omega} (u(x, \tau), w(x)) dx = 0$, тобто функція u задовольняє початкову умову (4).

Використовуючи монотонність g за змінною u , подібно як у книзі [9, с. 171] доводимо, що $z = g(\cdot, u)$. Отже, функція u є розв'язком задачі (1), (2), (4) майже скрізь.

Продовжимо функції u_i , $i \in \{1, \dots, m\}$ нулем на область $Q_{-\infty, t_0}$ і збережемо для них ті ж позначення. Тоді ці функції задовольнятимуть для довільної функції $v \in$

$(L^p(Q_{t_1,T}))^m$ і довільного t_1 , $t_1 \leq t_0$ рівності

$$\int_{Q_{t_1,T}} \left(u_t + \sum_{j=1}^l A_j(x,t)u_{x_j} + C(x,t)u + g(t,u) - f^{t_0}(x,t), v \right) dx dt = 0, \quad (17)$$

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

Нехай t_0 приймає значення $T-1, T-2, \dots, T-k, \dots$. Тоді матимемо послідовність функцій $\{u^k(x,t)\}$, кожна з яких задоволяє (17). Приймемо, що $v = (u^m - u^k)\psi(t)$, $m, k \in \mathbb{N}$, де

$$\psi(t) = \begin{cases} 1, & t_0 \leq t \leq T, \\ (\frac{t-t_1}{t_0-t_1})^\alpha, & t_1 \leq t < t_0, \\ 0, & t < t_1, \end{cases}$$

а $\alpha > \frac{p}{p-2}$. Розглянемо рівності (17) для u^m, u^k , віднімемо їх і позначимо $u^{m,k} = u^m - u^k$. Тоді $\forall t_1, t_2 \in (-\infty, T]$ таких, що $t_1 < t_2$, $t_2 \in [t_0, T]$ і для m, k більших від $|t_1|$ матимемо рівності

$$\begin{aligned} \int_{Q_{t_1,t_2}} \left[(u_t^{m,k}, u^{m,k}\psi(t)) + \sum_{j=1}^l (A_j(x,t)u_{x_j}^{m,k}, u^{m,k}\psi(t)) + (C(x,t)u^{m,k}, u^{m,k}\psi(t)) + \right. \\ \left. + ((g(t, u^m) - g(t, u^k)), u^{m,k}\psi(t)) \right] dx dt = 0. \end{aligned} \quad (18)$$

Оцінивши кожен доданок з рівності (18) окремо, одержимо

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_{t_2}} |u^{m,k}|^2 dx - \int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^2 \psi'(t) dx dt + (2c_0 - a_1) \int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^2 \psi(t) dx dt + \\ + \int_{S_{t_1,t_2}^2} (A_n(x,t)u^{m,k}, u^{m,k}) dS + 2g_0 \int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^p \psi(t) dx dt \leq 0. \end{aligned} \quad (19)$$

Крім того,

$$\int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^2 \psi'(t) dx dt \leq \frac{2\delta}{p} \int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^p \psi(t) dx dt + \mu(\delta) \int_{Q_{t_1,t_2}} \left| \frac{\psi_t}{\psi^{2/p}} \right|^r dx dt,$$

де $r = \frac{p}{p-2}$. Тому з нерівності (19) отримаємо

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_{t_2}} |u^{m,k}|^2 dx + \left(2g_0 - \frac{2\delta}{p} \right) \int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^p \psi(t) dx dt \leq \\ \leq \mu(\delta) \int_{Q_{t_1,t_2}} \frac{|\psi'(t)|^{p/(p-2)}}{|\psi(t)|^{2/(p-2)}} dx dt + (a_1 - 2c_0) \int_{Q_{t_1,t_2}} |u^{m,k}|^2 \psi(t) dx dt. \end{aligned}$$

Використовуючи лему Громуолла-Беллмана, звідси отримуємо нерівність

$$\int_{\Omega_{t_2}} |u^{m,k}|^2 dx \leq \mu_7 \int_{Q_{t_1,t_2}} \frac{|\psi'(t)|^{p/(p-2)}}{|\psi(t)|^{2/(p-2)}} dx dt, \quad (20)$$

причому стала μ_7 не залежить від m, k і t_1 . Легко бачити, що права частина нерівності (20) може бути оцінена величиною $\mu_8(t_0 - t_1)^{1-\frac{p}{p-2}}$ і, оскільки $\frac{p}{p-2} > 1$, може бути зроблено довільно малою за рахунок вибору t_1 . Отже, послідовність $\{u^k\}$ є фундаментальною в просторах $(L^p(Q_{t_0,T}))^m$, $(C([t_0, T], L^2(\Omega)))^m$, а послідовність $\{A_n^{\frac{1}{2}} u^k\}$ є фундаментальною в просторі $(L^2(S_{t_0,T}^2))^m$ для довільного $t_0 \in (-\infty, T)$.

Запишемо для $v \in (V_{1,loc}(\bar{Q}_T) \cap L_{loc}^p(\bar{Q}_T))^m$ рівність (17) у вигляді

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_1,t_2}} \left[-(u^k, v_t) - \sum_{j=1}^l (A_j(x, t)u^k, v_{x_i}) - \left(\sum_{j=1}^l A_{jx_i}(x, t)u^k, v \right) + (C(x, t)u^k, v) + \right. \\ & \left. + (g(t, u^k), v) - (f^{T-k}(x, t), v) \right] dx dt + \int_{\Omega_t} (u^k, v) dx|_{t_1}^{t_2} + \int_{S_{t_1,t_2}^2} (A_n(x, t)u^k, v) dS = 0. \end{aligned} \quad (21)$$

Перейшовши в (21) до границі при $k \rightarrow +\infty$, одержимо (3), що її доводить існування узагальненого розв'язку задачі (1), (2).

Доведемо єдиність узагальненого розв'язку задачі (1), (2). Припустимо, що існують два узагальнені розв'язки u^1 і u^2 цієї задачі. Позначимо через $u(x, t) = u^1(x, t) - u^2(x, t)$. Тоді для всіх $t_1, t_2 \in (-\infty, T]$, $t_1 < t_2$ і для довільних $v \in (V_{1,loc}(\bar{Q}_T) \cap L_{loc}^p(\bar{Q}_T))^m$ у задовільняє рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_1,t_2}} \left[-(v_t, u) - \sum_{i=1}^l (A_i(x, t)v_{x_i}, u) - \sum_{i=1}^l (A_{ix_i}(x, t)v, u) + (C(x, t)u, v) + \right. \\ & \left. + (g(t, u^1) - g(t, u^2), v) \right] dx dt + \int_{S_{t_1,t_2}^2} (A_n(x, t)u, v) dS + \int_{\Omega_t} (u, v)|_{t_1}^{t_2} dx = 0. \end{aligned} \quad (22)$$

У рівності (22) виберемо $v(x, t) = w(x, t)\psi(t)$, де $w \in (V_{1,loc}(\bar{Q}_T) \cap L_{loc}^p(\bar{Q}_T))^m$, і перепишемо її у вигляді

$$\begin{aligned} & - \int_{Q_{t_1,t_2}} (u, Aw)\psi(t) dx dt + \int_{Q_{t_1,t_2}} \left[-(u, w)\psi'(t) - \sum_{i=1}^l (A_{ix_i}(x, t)u, w)\psi(t) + (C(x, t)u, w)\psi(t) + \right. \\ & \left. + (g(t, u^1) - g(t, u^2), w)\psi(t) \right] dx dt + \int_{S_{t_1,t_2}^2} (A_n(x, t)u, w)\psi(t) dS + \int_{\Omega_{t_2}} (u, w)\psi(t_2) dx = 0, \end{aligned} \quad (23)$$

де $Aw = w_t + \sum_{i=1}^l A_i(x, t)w_{x_i}$. Оскільки $u^k, k \in \{1, 2\}$ є узагальненим розв'язком задачі (1), (2), то $Au^k = f - Cu^k - g(\cdot, u^k) \in (L_{loc}^p(\bar{Q}_T))^m$ і $Au = -Cu - (g(\cdot, u^1) - g(\cdot, u^2))$.

Отже, у рівності (23) можемо прийняти $w = u$. Отримаємо рівність

$$\int_{Q_{t_1,t_2}} \left[-(u, u)\psi'(t) - \sum_{i=1}^l (A_{ix_i}u, u)\psi(t) + 2(C(x, t)u, u)\psi(t) + 2(g(t, u^1) - g(t, u^2), u)\psi(t) \right] dx dt + \int_{S_{t_1,t_2}^2} (A_n(x, t)u, u)\psi(t) dS + \int_{\Omega_{t_2}} (u, u)\psi(t_2) dx = 0. \quad (24)$$

З рівності (24), подібно до того, як отримали (20), одержуємо оцінку

$$\int_{\Omega_{t_2}} |u|^2 dx \leq \mu_8 \int_{Q_{t_1,t_2}} \frac{|\psi'(t)|^{p/(p-2)}}{|\psi(t)|^{2/(p-2)}} dx dt,$$

де стала μ_8 не залежить від t_1 і t_2 . Отже, інтеграл $\int_{\Omega_{t_2}} |u|^2 dx$ може бути зробленим довільно малим на проміжку $[t_0, T]$. Враховуючи довільність t_0 , матимемо єдиність узагальненого розв'язку задачі (1), (2). \square

ЛІТЕРАТУРА

1. Tychonoff A. *Theorèmes d'unicité pour l'équation de la chaleur* // Mat. Sbornik. – 1935. – V.42, №2.– P.199–216.
2. Бокало Н.М. *О задаче без начальных условий для некоторых классов нелинейных параболических уравнений* // Труды семинара им. И.Г.Петровского. – 1989. – Вып.14. – С.3–44.
3. Лавренюк С., Оліскевич М. Задача Фур'є для однієї неелінійної системи гіперболічних рівнянь з трьома незалежними змінними // Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат. – 2002. – Вип.60. – С.80–91.
4. Кирилич В.М., Мишкіс А.Д. Крайова задача без початкових умов для лінійної одновимірної системи рівнянь гіперболічного типу // Доп. АН УРСР, сер.А. – 1991. – №5. – С.8–10.
5. Кирилич В.М., Мишкіс А.Д. Краевые задачи без начальных условий для линейной однородной системы уравнений гиперболического типа // Дифференциальные уравнения. – 1992. – Т.28, №3. – С.463–469.
6. Lavrenyuk S.P., Zaręba L. *Nonlocal problem for the nonlinear system of the first order without initial conditions* // Мат. Студії. – 2000. – Т.14, №2. – С.150–158.
7. Лавренюк С.П. Задача без начальных условий для одной эволюционной системы. Условия единственности // Нелинейные граничные задачи. Сб. науч. труд. – 1993. – Вып. 5. – Донецк, 1993. – С.53–58.
8. Лавренюк С.П. Задача для одного эволюционного уравнения в полуограниченном по времени цилиндре // Укр. мат. журн. – 1990. – Т.42, №11. – С.1481–1486.
9. Лионс Ж.-Л. Некоторые методы решения нелинейных краевых задач. – М.: Мир, 1972. – 588 с.
10. Гаевский Х., Грегер К., Захариас К. Нелинейные операторные уравнения и операторные дифференциальные уравнения. – М.: Мир, 1978. – 336 с.
11. Коддингтон Э.А., Левинсон Н. Теория обыкновенных дифференциальных уравнений. – М.: Изд. ИЛ, 1958. – 475 с.

Львівський національний університет імені Івана Франка
механіко-математичний факультет
dmmf@franko.lviv.ua

Надійшло 11.03.03
Після переробки 11.03.04