

Львівський національний університет імені Івана Франка

МІШАНА ЗАДАЧА ДЛЯ ЕВОЛЮЦІЙНОГО РІВНЯННЯ ТИПУ ЕЙДЕЛЬМАНА В НЕОБМЕЖЕНІЙ ОБЛАСТІ ЗА ЧАСОМ

Одержано достатні умови існування і єдності узагальненого розв'язку в класі типу Тихонова мішаної задачі для еволюційного рівняння в необмеженій області за часом.

We obtain sufficient conditions for the existence and uniqueness of a generalized solution in a Tychonov type class for a mixed problem for an evolution equation in an unbounded on time domain.

У 1960 році С. Д. Ейдельман [1] розглянув узагальнення параболічних за Петровським систем, ввівши термін " $\vec{2b}$ -параболічні системи". У цих системах диференціюванню за різними просторовими змінними приписують різну вагу по відношенню до диференціювання за змінною t . За цей час було достатньо повно розроблено теорію задачі Коші для лінійних систем вказаного типу (див. праці [2 – 21]).

У цій праці розглянуто нелінійне еволюційне рівняння з першою похідною за часом, четвертими похідними за однією групою просторових змінних і другими похідними за другою групою просторових змінних. Такі рівняння можна віднести до $\vec{2b}$ -параболічних рівнянь типу Ейдельмана. Досліджено мішану задачу в необмеженій області за часом.

Нехай Ω_x – обмежена область в просторі \mathbb{R}^k з межею $\partial\Omega_x \in C^1$, Ω_y – обмежена область в просторі \mathbb{R}^l з межею $\partial\Omega_y \in C^1$, $\Omega = \Omega_x \times \Omega_y$, $Q_T = \Omega \times (-\infty, T)$, де $T < \infty$, $Q_{t_1, t_2} = \Omega \times (t_1, t_2)$, $t_1, t_2 \in (-\infty, T]$, $t_1 < t_2$, $\Omega_\tau = Q_T \cap \{t = \tau\}$, $\tau \in (-\infty, T]$, $S_{t_1, t_2} = \partial\Omega \times (t_1, t_2)$, $k+l = n$, $z = (x, y)$, $x \in \Omega_x$, $y \in \Omega_y$.

В області Q_T розглянемо рівняння з дійснозначними коефіцієнтами і вільним чле-

$$A(u) \equiv u_t + \sum_{i,j=1}^k (a_{ij}(z, t) |u_{x_i x_j}|^{r-2} u_{x_i x_j})_{x_i x_j} - \sum_{i=1}^n (a_i(z, t) |u_{z_i}|^{p-2} u_{z_i})_{z_i} + \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i} + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i} + b(z, t) u + g(z, t) |u|^{q-2} u = f(z, t), \quad (1)$$

з крайовими умовами

$$u|_{S_T} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial \nu} \Big|_{\partial\Omega_x \times \Omega_y \times (-\infty, T)} = 0, \quad (2)$$

де ν – зовнішня нормаль до поверхні $\partial\Omega_x \times \Omega_y \times (-\infty, T)$. Нехай $p > 1$, $q > 1$, $r > 1$.

Ведемо простори:

$$W_0^{1,p}(\Omega) = \left\{ u : u \in W^{1,p}(\Omega), u|_{\partial\Omega} = 0 \right\},$$

$$\|u\|_{W_0^{1,p}(\Omega)} = \left(\int_{\Omega} \sum_{i=1}^n |u_{z_i}|^p dz \right)^{1/p};$$

$$W_0^{2,r}(\Omega_x) = \left\{ u : u \in W^{2,r}(\Omega_x), u|_{\partial\Omega_x} = 0, \frac{\partial u}{\partial \nu} \Big|_{\partial\Omega_x} = 0 \right\},$$

$$\|u\|_{W_0^{2,r}(\Omega_x)} = \left(\int_{\Omega_x} \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}|^r dz \right)^{1/r};$$

$$L^q((t_1, t_2); B) = \left\{ u : \int_{t_1}^{t_2} \|u(\cdot, t)\|_B^q dt < \infty \right\},$$

$$\|u\|_{L^q((t_1, t_2); B)} = \left(\int_{t_1}^{t_2} \|u(\cdot, t)\|_B^q dt \right)^{1/q},$$

де $q \in (1, +\infty)$, B – деякий банахів простір;

$$L_{loc}^q((-\infty, T]; B) = \left\{ u : u \in L^q((t_0, T); B), \right.$$

$$\left. \forall t_0, t_0 < T \right\};$$

$$H^{i,j}(\Omega) = \{ u : u \in L^2(\Omega_y; H^i(\Omega_x)) \cap L^2(\Omega_x; H^j(\Omega_y)), i, j \in \mathbb{N} \},$$

Припустимо виконання таких умов:

(A)

$$a_{ij}, a_{ijt} \in L^\infty(Q_T), i, j \in \{1, \dots, k\},$$

$$a_l, a_{lt} \in L^\infty(Q_T), l \in \{1, \dots, n\},$$

$$a_{ij}(z, t) \geq A_0 > 0, a_i(z, t) \geq A_1 > 0$$

майже всюди в Q_T ;

(B)

$$b_i, b_{it}, b_j^0, b_{jt}^0, b, b_t, b_{ix_i}, b_{jy_j}^0 \in L^\infty(Q_T),$$

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

$$b(z, t) \geq B_0 > 0$$

для майже всіх $(z, t) \in Q_T$;

(G)

$$g, g_t \in L^\infty(Q_T), g(z, t) \geq g_0 > 0$$

майже всюди в Q_T .

Означення 1. Функцию $u \in C((-\infty, T]; L^2(\Omega)) \cap L_{loc}^p((-\infty, T]; W_0^{1,p}(\Omega)) \cap L_{loc}^r((-\infty, T]; L^r(\Omega_y; W_0^{2,r}(\Omega_x))) \cap L_{loc}^q((-\infty, T]; L^q(\Omega))$ називатимемо узагальненим розв'язком задачі (1), (2), якщо вона задовольняє рівність

$$\int_{\Omega_\tau} uvdz + \int_{Q_\tau} \left[\sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z, t) |u_{x_i x_j}|^{r-2} u_{x_i x_j} v_{x_i x_j} - \right.$$

$$\left. - uv_t + \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i} v + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i} v + \right.$$

$$\left. + b(z, t) uv + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}|^{p-2} u_{z_i} v_{z_i} + \right.$$

$$\left. + b(z, t) uv + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}|^{p-2} u_{z_i} v_{z_i} + \right.$$

$$\left. + g(z, t) |u|^{q-2} uv \right] dz dt = \int_{Q_\tau} f(z, t) v dz dt \quad (3)$$

для всіх $\tau \in (-\infty, T]$ і для довільних $v \in C^1((-\infty, T]; C_0^2(\bar{\Omega}))$, які мають обмежені носії в Q_T .

Розглянемо рівняння (1) спочатку в області $Q_{t_0, T}$ з початковою умовою

$$u(z, t_0) = u_0(z), z \in \Omega \quad (4)$$

і крайовими умовами

$$u|_{S_{t_0, T}} = 0, \frac{\partial u}{\partial \nu} \Big|_{\partial \Omega_x \times \Omega_y \times (t_0, T)} = 0, \quad (5)$$

$$t_0 \in (-\infty, T).$$

Припустимо виконання умови **(F)**:

$$f \in L^{q'}(Q_{t_0, T}), \text{ де } \frac{1}{q} + \frac{1}{q'} = 1, f_t \in L^2(Q_{t_0, T});$$

$$\frac{\partial a_{ij}(\cdot, t_0)}{\partial x_s}, \frac{\partial a_{ij}(\cdot, t_0)}{\partial x_s x_m} \in L^\infty(\Omega),$$

$$i, j, s, m \in \{1, \dots, k\};$$

$$a_{iz_s}(\cdot, t_0) \in L^\infty(\Omega), i, s \in \{1, \dots, n\};$$

$$b_{ix_s}(\cdot, t_0) \in L^\infty(\Omega), i, s \in \{1, \dots, k\},$$

$$b_{jy_m}^0(\cdot, t_0) \in L^\infty(\Omega), j, m \in \{1, \dots, l\}.$$

Означення 2. Функцию $u \in L^p((t_0, T); W_0^{1,p}(\Omega)) \cap L^q(Q_{t_0, T}) \cap C([t_0, T]; L^2(\Omega)) \cap L^r((t_0, T) \times \Omega_y; W_0^{2,r}(\Omega_x))$ таку, що $u_t \in L^2(Q_{t_0, T})$, називатимемо узагальненим розв'язком задачі (1), (4), (5), якщо вона задовольняє рівність

$$\int_{\Omega_\tau} uvdz + \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[\sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z, t) |u_{x_i x_j}|^{r-2} u_{x_i x_j} v_{x_i x_j} + \right.$$

$$\left. - uv_t + \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i} v + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i} v + \right.$$

$$\left. + b(z, t) uv + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}|^{p-2} u_{z_i} v_{z_i} + \right.$$

$$g(z, t)|u|^{q-2}uv \Big] dzdt = \int_{\Omega_{t_0}} u_0(z)v dz + \int_{Q_{t_0, \tau}} f(z, t)v dzdt \quad (6)$$

для всіх $\tau \in (t_0, T]$ і для довільних $v \in C^1([t_0, T]; C_0^2(\bar{\Omega}))$.

Теорема 1. *Нехай виконуються умови (A), (B), (G), (F) і $|u_{0x_ix_j}|^{r-2}u_{0x_ix_j} \in L^2(\Omega_y; H^2(\Omega_x))$, $|u_{0z_i}|^{p-2}u_{0z_i} \in H^1(\Omega)$, $u_0 \in H^1(\Omega) \cap L^{2(q-1)}(\Omega)$. Тоді при $p > 2$, $r > 1$, $q > 1$ існує узагальнений розв'язок задачі (1), (4), (5). Якщо, крім того, $b_i = 0$, $b_j^0 = 0$ для майже всіх $(z, t) \in Q_{t_0, T}$ і всіх $i \in \{1, \dots, k\}$, $j \in \{1, \dots, l\}$, тоді існує узагальнений розв'язок задачі (1), (4), (5) і при $1 < p < 2$, $r > 1$, $q > 1$.*

Теорема 2. *Нехай виконуються умови (A), (B), (G), $2b_0(z, t) - \sum_{i=1}^k b_i(z, t) - \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) \geq 0$ для майже всіх $(z, t) \in Q_T$, $f \in L_{loc}^{q_0}((-\infty, T); L^2(\Omega))$, де $q_0 = \min\{q', 2\}$. Тоді при $p > 2$, $r > 1$, $q > 2$ існує узагальнений розв'язок задачі (1), (2). Якщо $b_i(z, t) = 0$, $b_j^0(z, t) = 0$ для майже всіх $(z, t) \in Q_T$ і всіх $i \in \{1, \dots, k\}$, $j \in \{1, \dots, l\}$, тоді існує узагальнений розв'язок задачі (1), (2) і при $1 < p < 2$, $1 < r < 2$, $q > 2$.*

Доведення. В теоремі 1 доведено існування узагальненого розв'язку в обмеженій області при $t \in (t_0, T)$ з початковою умовою (4). Нехай u^s розв'язок задачі

$$A(u) = f^{s,s}(z, t), \quad (z, t) \in Q_{t_s, T}$$

з крайовими умовами

$$u|_{S_{t_s, T}} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial \nu} \Big|_{\partial\Omega_x \times \Omega_y \times (t_s, T)} = 0$$

і початковою умовою

$$u(z, t_s) = 0,$$

де $t_s = T - s - 1$, $s = 1, 2, \dots$, а вільний член

$$f^{s,s}(z, t) = \begin{cases} f^s(z, t), & (z, t) \in Q_{t_s} \\ 0, & (z, t) \notin Q_{t_s} \end{cases}.$$

Послідовність $\{f^s\}$ є такою, що

$$f^s, f_t^s \in L_{loc}^2((-\infty, T]; L^2(\Omega)),$$

$$f^s \rightarrow f \text{ в } L_{loc}^2((-\infty, T]; L^2(\Omega)).$$

Продовжимо u^s нулем на всю область Q_T поза областю Q_{t_s} :

$$u^s(z, t) = \begin{cases} u(z, t), & (z, t) \in Q_{t_s} \\ 0, & (z, t) \notin Q_{t_s} \end{cases}.$$

На підставимо (6), правильні такі рівності

$$\int_{\Omega_\tau} u^s v dz + \int_{Q_\tau} \left[\sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z, t) |u_{x_ix_j}^s|^{r-2} u_{x_ix_j}^s v_{x_ix_j} - u^s v_t + \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i}^s v + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i}^s v + b(z, t) u_s v + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}^s|^{p-2} u_{z_i}^s v_{z_i} + g(z, t) |u_s|^{q-2} u_s v - f^{s,s}(z, t) v \right] dzdt = 0, \quad (7)$$

$$\int_{\Omega_\tau} u^m v dz + \int_{Q_\tau} \left[\sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z, t) |u_{x_ix_j}^m|^{r-2} u_{x_ix_j}^m v_{x_ix_j} - u^m v_t + \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i}^m v + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i}^m v + b(z, t) u^m v + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}^m|^{p-2} u_{z_i}^m v_{z_i} + g(z, t) |u^m|^{q-2} u^m v - f^{m,m}(z, t) v \right] dzdt = 0, \quad (8)$$

для $\forall \tau \in (-\infty, T)$ і $\forall v \in L^q((-\infty, T); L^q(\Omega)) \cap L^p((-\infty, T); W_0^{1,p}(\Omega)) \cap L^r((-\infty, T) \times \Omega_y; W_0^{2,r}(\Omega_x)) \cap H_0^1((-\infty, T); L^2(\Omega))$ таких, що $\text{supp } v \subset Q_{T-s-1, T}$, $s, m \in \mathbb{N}$, $s \neq m$.

Відніmemo від (7) – (8) і прийmemo $v = (u^s - u^m)\psi_{t_0} = u^{s,m}\psi_{t_0}$, де

$$\psi_{t_0}(t) = \begin{cases} (t - t_0)^\sigma, & t \geq t_0 \\ 0, & t < t_0, \end{cases}$$

$$|t_0| < s, |t_0| < m, \sigma > 1.$$

Отримаємо рівність

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz + \int_{Q_\tau} \left[-\frac{1}{2} |u^{s,m}|^2 \psi'_{t_0} + \right. \\ & + \sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z,t) (|u_{x_i x_j}^s|^{r-2} u_{x_i x_j}^s - \\ & - |u_{x_i x_j}^m|^{r-2} u_{x_i x_j}^m) u_{x_i x_j}^{s,m} \psi_{t_0} + \\ & + \sum_{i=1}^k b_i(z,t) u_{x_i}^{s,m} u^{s,m} \psi_{t_0} + \\ & + \sum_{i=1}^l b_i^0(z,t) u_{y_i}^{s,m} u^{s,m} \psi_{t_0} + \\ & + g(z,t) \psi_{t_0} (|u_s|^{q-2} u_s - |u^m|^{q-2} u^m) u^{s,m} + \\ & + \sum_{i=1}^n \psi_{t_0} a_i(z,t) (|u_{z_i}^s|^{p-2} u_{z_i}^s - \\ & - |u_{z_i}^m|^{p-2} u_{z_i}^m) u_{z_i}^{s,m} + b(z,t) |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} \left. \right] dz dt = \\ & = \int_{Q_\tau} (f^{s,s} - f^{m,m}) u^{s,m} \psi_{t_0} dz dt. \quad (9) \end{aligned}$$

Оцінимо доданки рівності (9) при $p > 2$, $q > 2$, $r > 2$. Використовуючи нерівності Гельдера і Юнга, одержимо

$$\begin{aligned} J_{26} & := \int_{Q_\tau} |u^{s,m}|^2 \psi'_{t_0} dz dt \leq \\ & \leq \left(\int_{Q_\tau} |u^{s,m}|^q \psi_{t_0} dz dt \right)^{2/q} \times \\ & \times \left(\int_{Q_\tau} \left| \frac{\psi'_{t_0}}{\psi_{t_0}^{q/2}} \right|^{q/q-2} dz dt \right)^{1-2/q} \leq \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \leq \frac{q\delta}{2} \int_{Q_\tau} |u^{s,m}|^q \psi_{t_0} dz dt + \\ & + \frac{q}{(q-2)\delta} \int_{Q_\tau} \sigma |t - t_0|^{\sigma - \frac{q}{q-2}} dz dt, \end{aligned}$$

де δ – довільне додатне число.

З умови (A) маємо

$$\begin{aligned} J_1 & := \int_{Q_\tau} \sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z,t) (|u_{x_i x_j}^s|^{r-2} u_{x_i x_j}^s - \\ & - |u_{x_i x_j}^m|^{r-2} u_{x_i x_j}^m) u_{x_i x_j}^{s,m} \psi_{t_0} dz dt \geq \\ & \geq A_0 2^{2-r} \int_{Q_\tau} \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^{s,m}|^r \psi_{t_0} dz dt, \\ J_2 & := \int_{Q_\tau} \sum_{i=1}^n a_i(z,t) (|u_{z_i}^s|^{p-2} u_{z_i}^s - \\ & - |u_{z_i}^m|^{p-2} u_{z_i}^m) u_{z_i}^{s,m} \psi_{t_0} dz dt \geq \\ & \geq A_1 2^{2-p} \int_{Q_\tau} \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{s,m}|^p \psi_{t_0} dz dt. \end{aligned}$$

З умови (B) будемо мати

$$\begin{aligned} J_3 & := \int_{Q_\tau} \sum_{i=1}^k b_i(z,t) u_{x_i}^{s,m} u^{s,m} \psi_{t_0} dz dt = \\ & = -\frac{1}{2} \int_{Q_\tau} \sum_{i=1}^k b_{ix_i}(z,t) |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz dt, \\ J_4 & := \int_{Q_\tau} \sum_{i=1}^l b_i^0(z,t) u_{y_i}^{s,m} u^{s,m} \psi_{t_0} = \\ & = -\frac{1}{2} \int_{Q_\tau} \sum_{i=1}^l b_{iy_i}^0(z,t) |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz dt. \end{aligned}$$

З умови (G) випливає

$$\begin{aligned} J_5 & := \int_{Q_\tau} g(z,t) \psi_{t_0} (|u_s|^{q-2} u_s - \\ & - |u^m|^{q-2} u^m) u^{s,m} dz dt \geq \end{aligned}$$

$$\geq g_0 2^{2-q} \int_{Q_\tau} \psi_{t_0} |u_{s,m}|^q dz dt.$$

З умови (F) одержимо

$$\begin{aligned} J_6 &:= \int_{Q_\tau} (f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)) u^{s,m} \psi_{t_0} dz dt \leq \\ &\leq \frac{1}{q} \int_{Q_\tau} \psi_{t_0} |u_{s,m}|^q dz dt + \\ &+ \frac{1}{q'} \int_{Q_\tau} (f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t))^{q'} \psi_{t_0} dz dt. \end{aligned}$$

Враховуючи оцінки інтегралів $J_1 - J_6$, з (9) одержимо нерівність

$$\begin{aligned} &\int_{Q_\tau} \left[|u^{s,m}|^q (g_0 2^{3-q} - q\delta - \frac{2}{q}) + \right. \\ &+ A_0 2^{3-r} \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^{sm}|^r + A_1 2^{3-p} \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{sm}|^p + \\ &+ (2b(z,t) - \sum_{i=1}^k b_{ix_i}(z,t) - \sum_{i=1}^l b_{iy_i}^0(z,t)) \times \\ &\times |u^{s,m}|^2 \left. \right] \psi_{t_0} dz dt + \int_{\Omega_\tau} |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz \leq \\ &\leq \frac{2q}{(q-2)\delta} \int_{Q_\tau} \sigma |t-t_0|^{\sigma-\frac{q}{q-2}} dz dt + \\ &+ \frac{2}{q'} \int_{Q_\tau} |f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)|^{q'} \psi_{t_0} dz dt. \end{aligned}$$

Виберемо $\delta = \frac{g_0 2^{2-q}}{q} - \frac{1}{q^2}$. Оскільки за умовою теореми $2b(z,t) - \sum_{i=1}^k b_{ix_i}(z,t) - \sum_{i=1}^l b_{iy_i}(z,t) \geq 0$ для майже всіх $(z,t) \in Q_T$, то з останньої нерівності матимемо

$$\int_{Q_\tau} \left[|u^{s,m}|^q + \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^{sm}|^r + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{sm}|^p + \right.$$

$$\left. + |u^{s,m}|^2 \right] \psi_{t_0} dz dt + \int_{\Omega_\tau} |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz \leq$$

$$\leq C_1 \int_{Q_\tau} \sigma |t-t_0|^{\sigma-\frac{q}{q-2}} dz dt +$$

$$+ C_1 \int_{Q_\tau} |f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)|^{q'} \psi_{t_0} dz dt.$$

При $t_0 < t_1 \leq t \leq \tau \leq T$ маємо

$$\begin{aligned} &|t_1 - t_0|^\sigma \int_{Q_{t_1, T}} \left[\sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^{sm}|^r + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{sm}|^p + \right. \\ &+ |u^{s,m}|^q + |u^{s,m}|^2 \left. \right] dz dt + |t_1 - t_0|^\sigma \times \\ &\times \int_{\Omega_{t_1}} |u^{s,m}|^2 dz \leq \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[|u^{s,m}|^q + \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^{sm}|^r + \right. \\ &+ \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{sm}|^p + |u^{s,m}|^2 \left. \right] |t-t_0|^\sigma dz dt + \\ &+ \int_{\Omega_\tau} |u^{s,m}|^2 |\tau - t_0|^\sigma dz \leq C_2 |T - t_0|^{\sigma+1-\frac{q}{q-2}} + \\ &+ C_2 |T - t_0|^\sigma \int_{Q_\tau} |f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)|^{q'} dz dt. \end{aligned}$$

Отже, при $p > 2$, $q > 2$, $r > 2$ з (9) одержимо нерівність

$$\begin{aligned} &\int_{Q_{t_1, T}} \left[|u^{s,m}|^q + \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^{sm}|^r + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{sm}|^p + \right. \\ &+ |u^{s,m}|^2 \left. \right] dz dt + \int_{\Omega_{t_1}} |u^{s,m}|^2 dz \leq \end{aligned}$$

$$\leq C_3 \left| \frac{T-t_0}{t_1-t_0} \right|^\sigma |T-t_0|^{1-\frac{q}{q-2}} +$$

$$+ C_3 \left| \frac{T-t_0}{t_1-t_0} \right|^\sigma \int_{Q_\tau} |f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)|^{q'} dz dt.$$

Оцінимо доданки правої частини останньої нерівності.

При $t_0 \rightarrow -\infty$

$$I_1 := \left| \frac{T-t_0}{t_1-t_0} \right|^\sigma |T-t_0|^{1-\frac{q}{q-2}} \rightarrow 0,$$

якщо $q > 2$.

Оскільки за $f^s \rightarrow f$ в $L^2((-\infty, T]; L^2(\Omega))$, то

$$I_2 := \left| \frac{T-t_0}{t_1-t_0} \right|^\sigma \int_{Q_\tau} |f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)|^{q'} dz dt < \varepsilon,$$

де ε – довільне достатньо мале число.

Отже, права частина останньої нерівності прямує до нуля при $t_0 \rightarrow -\infty$. Тоді послідовність $\{u^s\}_{s \in \mathbb{N}}$ фундаментальна, а отже, сильно збіжна в просторі $C((-\infty, T]; L^2(\Omega)) \cap L^q_{loc}((-\infty, T]; L^q(\Omega)) \cap L^r_{loc}((-\infty, T]; W_0^{2,r}(\Omega_x) \times \Omega_y) \cap L^p_{loc}((-\infty, T]; W_0^{1,p}(\Omega))$.

Перейдемо до границі в рівності (7) при $s \rightarrow \infty$

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_\tau} uv dz + \int_{Q_\tau} \left[\sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z,t) |u_{x_i x_j}|^{r-2} u_{x_i x_j} v_{x_i x_j} + \right. \\ & + \sum_{i=1}^k b_i(z,t) u_{x_i} v + \sum_{i=1}^n a_i(z,t) |u_{z_i}|^{p-2} u_{z_i} v_{z_i} + \\ & + b(z,t) uv + g(z,t) |u|^{q-2} uv + \sum_{i=1}^l b_i^0(z,t) u_{y_i} v - \\ & \left. - uv_t \right] dz dt = \int_{Q_\tau} f(z,t) v dz dt. \end{aligned}$$

Отож, існування узагальненого розв'язку задачі (1), (2) у випадку $p > 2$, $q > 2$, $r > 2$ доведено.

Розглянемо рівність (9) у випадку, коли $p > 2$, $q > 2$, $1 < r < 2$. Враховуючи оцінки інтегралів $J_1 - J_6$, будемо мати

$$\begin{aligned} & \int_{Q_\tau} \left[|u^{s,m}|^q + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{s,m}|^p + |u^{s,m}|^2 \right] \psi_{t_0} dz dt + \\ & + \int_{\Omega_\tau} |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz \leq M_4 \int_{Q_\tau} \sigma |t-t_0|^{\sigma-\frac{q}{q-2}} dz dt + \\ & + M_4 \int_{Q_\tau} |f^{s,s}(z,t) - f^{m,m}(z,t)|^{q'} \psi_{t_0} dz dt, \end{aligned}$$

тобто правильна нерівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_1,T}} \left[|u^{s,m}|^q + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^{s,m}|^p + |u^{s,m}|^2 \right] dz dt + \\ & + \int_{\Omega_{t_1}} |u^{s,m}|^2 dz \leq \varepsilon \end{aligned}$$

при $t_0 < t_1 \leq t \leq \tau \leq T$, де $\varepsilon \rightarrow 0$. Тому послідовність u^s фундаментальна в $C((-\infty, T]; L^2(\Omega)) \cap L^q_{loc}((-\infty, T]; L^q(\Omega)) \cap L^p_{loc}((-\infty, T]; W_0^{1,p}(\Omega))$.

Розглянемо рівність (7) для послідовності розв'язків u^s , де $v = u^s \psi_{t_0}$:

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_\tau} |u^s|^2 \psi_{t_0} dz + \int_{Q_\tau} \left[-u^s u_{x_i}^s \psi_{t_0} - |u^s|^2 \psi'_{t_0} + \right. \\ & + \sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z,t) |u_{x_i x_j}^s|^r \psi_{t_0} + \sum_{i=1}^k b_i(z,t) u_{x_i}^s u^s \psi_{t_0} + \\ & + \sum_{i=1}^l b_i^0(z,t) u_{y_i}^s u^s \psi_{t_0} + b(z,t) |u^s|^2 \psi_{t_0} + \\ & + \sum_{i=1}^n a_i(z,t) |u_{z_i}^s|^p \psi_{t_0} + g(z,t) |u^s|^q \psi_{t_0} - \\ & \left. - f^{s,s}(z,t) u^s \psi_{t_0} \right] dz dt = 0. \quad (10) \end{aligned}$$

Оцінивши доданки останньої рівності, будемо мати

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{t_1,T}} \left[|u^s|^q + \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^s|^r + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^s|^p + \right. \\ & \left. + |u^s|^2 \right] \psi_{t_0} dz dt + \int_{\Omega_{t_1}} |u^s|^2 \psi_{t_0} dz \leq M_6. \end{aligned}$$

Отже,

$$\|u^s\|_{L^2(Q_{t_0,T})} \leq M_6, \quad \|u^s\|_{V(Q_{t_0,T})} \leq M_6,$$

де $V(Q_{t_0,T}) = L^p((t_0, T); W_0^{1,p}(\Omega)) \cap L^q(Q_{t_0,T}) \cap L^r((t_0, T); \Omega_y \times W_0^{2,r}(\Omega_x))$.

Введемо оператор

$$B : L^r((t_0, T) \times \Omega_y; W_0^{2,r}(\Omega)) \longrightarrow$$

→ $L^{r'}((t_0, T) \times \Omega_y; W^{-2, r'}(\Omega))$
 формулою

$$\langle Bu, v \rangle_1 = \int_{Q_{t_0, T}} \sum_{i, j=1}^k a_{ij}(z, t) |u_{x_i x_j}|^{r-2} u_{x_i x_j} \times \\ \times v_{x_i x_j} \psi_{t_0} dz dt,$$

де $\langle \cdot, \cdot \rangle_1$ – скалярний добуток між елементами простору $L^{r'}((t_0, T) \times \Omega_y; W^{-2, r'}(\Omega))$ і $L^r((t_0, T) \times \Omega_y; W_0^{2, r}(\Omega))$.

Розглянемо послідовність

$$y_s = \langle B(u^{N_s}) - B(v), u^{N_s} - v \rangle_1 = \\ = \int_{Q_{t_0, T}} \sum_{i, j=1}^k a_{ij}(z, t) (|u_{x_i x_j}^{N_s}|^{r-2} u_{x_i x_j}^{N_s} - \\ - |v_{x_i x_j}|^{r-2} v_{x_i x_j}) (u_{x_i x_j}^{N_s} - v_{x_i x_j}) \psi_{t_0} dz dt,$$

де $s = 1, 2, \dots$. Очевидно, що $y_s \geq 0$.

Враховуючи умову (А), легко показати, що

$$\|Bu^N\|_{L^{r'}((t_0, T) \times \Omega_y; W^{-2, r'}(\Omega))} \leq M_7,$$

причому стала M_7 не залежить від N . Отже, існує підпослідовність $\{u^{N_s}\}_{N_s \in \mathbb{N}} \subset \{u^N\}_{N \in \mathbb{N}}$ така, що

$$B(u^{N_s}) \rightarrow \chi$$

слабко в

$$L^{r'}((t_0, T) \times \Omega_y; W^{-2, r'}(\Omega))$$

при $N_s \rightarrow \infty$.

Доведемо, що $B(u) = \chi$. Розглянемо

$$0 \leq y_s = \langle B(u^{N_s}) - B(v), u^{N_s} - v \rangle_1 = \\ = \langle B(u^{N_s}), u^{N_s} \rangle_1 - \langle B(v), u^{N_s} - v \rangle_1 - \\ - \langle B(u^{N_s}), v \rangle_1 = \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[f(z, t) u^{N_s} \psi_{t_0} - \right. \\ \left. - u_i^{N_s} u^{N_s} \psi_{t_0} - \sum_{i=1}^k b_i u_{x_i}^{N_s} u^{N_s} \psi_{t_0} - \right. \\ \left. - \sum_{i=1}^l b_i^0 u_{y_i}^{N_s} u^{N_s} \psi_{t_0} - b |u^{N_s}|^2 \psi_{t_0} - \right.$$

$$\left. - \sum_{i=1}^n a_i(z) |u_{z_i}^{N_s}|^p \psi_{t_0} - g(z, t) |u^{N_s}|^q \psi_{t_0} \right] dz dt - \\ - \langle B(u^{N_s}), v \rangle_1 - \langle B(v), u^{N_s} - v \rangle_1.$$

Перейдемо в цій нерівності до верхньої границі. Використовуючи лему 5.3 [22], отримаємо

$$0 \leq \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[f(z, t) u \psi_{t_0} - \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i} u \psi_{t_0} - \right. \\ \left. - \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i} u \psi_{t_0} - \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}|^p \psi_{t_0} - \right. \\ \left. - b(z, t) |u|^2 \psi_{t_0} - g(z, t) |u|^q \psi_{t_0} \right] dz dt - \\ - \langle \chi, v \rangle_1 - \langle B(v), u - v \rangle_1 - \\ - \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u|^2 \psi_{t_0} dz. \quad (11)$$

У формулі (7) прийемо $v = u \psi_{t_0}$ і, враховуючи можливість інтегрування частинами, матимемо рівність

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u|^2 \psi_{t_0} dz + \int_{Q_{t_0, \tau}} \left[\sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i} u \psi_{t_0} + \right. \\ \left. + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i} u \psi_{t_0} + b(z, t) |u|^2 \psi_{t_0} - \right. \\ \left. - \sum_{i=1}^n a_i(z) |u_{z_i}|^p \psi_{t_0} - g(z, t) |u|^q \psi_{t_0} - \right. \\ \left. - f(z, t) u \psi_{t_0} \right] dz dt + \langle \chi, u \rangle_1 = 0. \quad (12)$$

Додавши (11) і (12), отримаємо нерівність

$$\langle \chi - B(v), u - v \rangle_1 \geq 0.$$

Візьмемо $u - v = \lambda w$, $\forall \lambda \in \mathbb{R}$, $\lambda > 0$, $w \in L^r((t_0, T) \times \Omega_y; W_0^{2, r}(\Omega_x))$, тоді отримаємо

$$\langle \chi - B(u - \lambda w), \lambda w \rangle_1 \geq 0.$$

Оскільки $\lambda > 0$, то можемо поділити отриману нерівність на λ . Спрямуємо λ до нуля

і, враховуючи семінеперервність оператора B , отримаємо

$$\langle \chi - B(u), w \rangle_1 \geq 0.$$

Оскільки w довільне, можемо взяти w і додатне, і від'ємне, тому

$$\chi = B(u).$$

Отже, ми довели, що узагальнений розв'язок задачі (1), (4), (5) при $p > 2$, $1 < r < 2$, $q > 2$ існує.

Розглянемо випадок, коли $1 < p < 2$, $1 < r < 2$, $q > 2$. У цьому випадку нерівність (9) оцінюється так:

$$\int_{Q_\tau} \left[|u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} + \psi_{t_0} |u^{s,m}|^q \right] dz dt + \int_{\Omega_\tau} |u^{s,m}|^2 \psi_{t_0} dz \leq M_8 \int_{Q_\tau} |t - t_0|^{\sigma - \frac{q}{q-2}} dz dt.$$

Отже, правильна нерівність

$$\int_{\Omega_{t_1}} |u^{s,m}|^2 dz + \int_{Q_{t_1,T}} \left[|u^{s,m}|^q + |u^{s,m}|^2 \right] dz dt \leq \varepsilon$$

при $t_0 < t_1 \leq t \leq \tau \leq T$, де $\varepsilon \rightarrow 0$. Тому послідовність u^s фундаментальна в $C((-\infty, T]; L^2(\Omega)) \cap L_{loc}^q((-\infty, T]; L^q(\Omega))$.

Оцінивши доданки рівності (10) у випадку $1 < p < 2$, $1 < r < 2$, $q > 2$, будемо мати

$$\int_{Q_\tau} \left[|u^s|^q + \sum_{i,j=1}^k |u_{x_i x_j}^s|^r + \sum_{i=1}^n |u_{z_i}^s|^p + |u^s|^2 \right] \psi_{t_0} dz dt + \int_{\Omega_\tau} |u^s|^2 \psi_{t_0} dz \leq M_9.$$

Отже,

$$\|u^s\|_{L^2(Q_{t_0,T})} \leq M_9, \|u^s\|_{V(Q_{t_0,T})} \leq M_9.$$

Введемо оператор

$$C : L^r((t_0, T) \times \Omega_y; W_0^{2,r}(\Omega)) \cap L^p((t_0, T); W_0^{1,p}(\Omega)) \longrightarrow$$

$$\longrightarrow L^{r'}((t_0, T) \times \Omega_y; W^{-2,r'}(\Omega)) + L^{p'}((t_0, T); W^{-1,p'}(\Omega))$$

формулою

$$\langle Cu, v \rangle_2 = \int_{Q_{t_0,T}} \left[\sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z, t) |u_{x_i x_j}|^{r-2} u_{x_i x_j} v_{x_i x_j} + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) |u_{z_i}|^{p-2} u_{z_i} v_{z_i} \right] \psi_{t_0} dz dt,$$

де $\langle \cdot, \cdot \rangle_2$ – скалярний добуток між елементами простору $L^{r'}((t_0, T) \times \Omega_y; W^{-2,r'}(\Omega)) + L^{p'}((t_0, T); W^{-1,p'}(\Omega))$ і $L^r((t_0, T) \times \Omega_y; W_0^{2,r}(\Omega)) \cap L^p((t_0, T); W_0^{1,p}(\Omega))$.

Аналогічно як у попередньому випадку показуємо, що $C(u) = \chi$.

Отже, ми довели, що узагальнений розв'язок задачі (1), (4), (5) при $1 < p < 2$, $1 < r < 2$, $q > 2$ існує.

Теорему доведено.

Теорема 3. Нехай виконуються умови

$$(A), (B), (G), 2b_0(z, t) - \sum_{i=1}^k b_i(z, t) -$$

$$\sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) \geq 0 \text{ для майже всіх } (z, t) \in Q_T,$$

$f \in L_{loc}^{q_0}((-\infty, T); L^2(\Omega))$, де $q_0 = \min\{q', 2\}$. Тоді при $p > 1$, $r > 1$, $q > 2$ узагальнений розв'язок задачі (1), (2) єдиний.

Доведення. Доведемо єдиність узагальненого розв'язку методом від супротивного. Припустимо, що задача (1), (2) має два різні розв'язки u^1 і u^2 . Підставимо їх в (3), отримані рівності віднімемо і приймемо $v = u^{1,2} \psi_{t_0}$. У результаті матимемо

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u^{1,2}|^2 \psi_{t_0} dz + \int_{Q_\tau} \left[-\frac{1}{2} |u^{1,2}|^2 \psi'_{t_0} + \sum_{i,j=1}^k a_{ij}(z, t) (|u_{x_i x_j}^1|^{r-2} u_{x_i x_j}^1 - |u_{x_i x_j}^2|^{r-2} u_{x_i x_j}^2) u_{x_i x_j}^{1,2} \psi_{t_0} + \right.$$

$$\begin{aligned}
& + \sum_{i=1}^k b_i(z, t) u_{x_i}^{1,2} u^{1,2} \psi_{t_0} + \\
& + \sum_{i=1}^l b_i^0(z, t) u_{y_i}^{1,2} u^{1,2} \psi_{t_0} + b(z, t) |u^{1,2}|^2 \psi_{t_0} + \\
& + \sum_{i=1}^n a_i(z, t) (|u_{z_i}^1|^{p-2} u_{z_i}^1 - |u_{z_i}^2|^{p-2} u_{z_i}^2) u_{z_i}^{1,2} \psi_{t_0} + \\
& + g(z, t) (|u^1|^{q-2} u^1 - |u^2|^{q-2} u^2) u^{1,2} \psi_{t_0} \Big] dz dt = 0
\end{aligned}$$

для всіх $\tau \in (-\infty, T]$.

З оцінок інтегралів $J_1 - J_6$ випливає

$$\begin{aligned}
& \int_{\Omega_\tau} |u^{1,2}|^2 \psi_{t_0} dz + \int_{Q_\tau} \left[|u^{1,2}|^2 (2b(z, t) - \right. \\
& \left. - \sum_{i=1}^k b_{ix_i}(z, t) - \sum_{i=1}^l b_{iy_i}^0(z, t)) + \right. \\
& \left. + |u^{1,2}|^q (g_0 2^{3-q} - q\delta) \right] \psi_{t_0} dz dt < \varepsilon,
\end{aligned}$$

де ε – довільне достатньо мале число.

Оскільки δ довільне, а за умовою теореми $2b(z, t) - \sum_{i=1}^k b_{ix_i}(z, t) - \sum_{i=1}^l b_{iy_i}^0(z, t) \geq 0$ для майже всіх $(z, t) \in Q_T$, то можемо зробити підінтегральний вираз лівої частини останньої нерівності додатним. Права частина даної нерівності прямує до нуля при $t_0 \rightarrow -\infty$. Тоді $u^1 = u^2$ майже всюди в Q_T . Отже, розв'язок єдиний.

Теорему доведено.

СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

1. *Эйдельман С. Д.* Параболіческие системы. – М., Наука, 1964. – 443 с.
2. *Матійчук М. И., Эйдельман С. Д.* О фундаментальных решениях и задаче Коши для параболических систем, коэффициенты которых удовлетворяют условию Дини // Труды семинара по функциональному анализу. – Воронеж, 1967. – Вып. 9. – С. 54-83.
3. *Івасишен С. Д., Кондур О. С.* Про матрицю Гріна задачі Коші та характеристизацію деяких класів розв'язків для \vec{b} -параболічних систем довільного порядку // Мат. студії. – 2000. – Т. 14. – N 1. – С. 73-84.

4. *Матійчук М. І.* Параболічні сингулярні крайові задачі. – Київ, Ін-тут математики НАН України, 1999. – 176 с.

5. *Мартыненко М. Д., Бойко Д. Ф.* \vec{b} -параболіческие граничные задачи // Дифференциальные уравнения. – 1978. – Т. 14. – N 12. – С. 2212-2222.

6. *Балабушенко Т. М.* Оцінки фундаментальної матриці розв'язків задачі Коші для $2b$ -параболічних систем у необмежених відносно часової змінної областях та їх застосування // Вісник національного ун-ту "Львівська політехніка". – N 411. Прикладна математика. – 2000. – С. 6-11.

7. *Балабушенко Т. М.* Про оцінки в необмежених відносно часової змінної областях фундаментальної матриці розв'язків задачі Коші для $2b$ -параболічних систем // Мат. студії. – 2002. – Т. 17. – N 2. – С. 163-174.

8. *Балабушенко Т. М., Івасишен С. Д.* Про властивості розв'язків \vec{b} -параболічних систем у необмежених за часовою змінною областях // Мат. методи та фіз.-мех. поля. – 2002. – Т. 45. – N 4. – С. 19-26.

9. *Эйдельман С. Д.* Об одном классе параболических систем // Доклады АН СССР. – 1960. – Т. 133. – N 1. – С. 40-43.

10. *Матійчук М. І.* Фундаментальні матриці розв'язків загальних $2b$ -параболічних і $2b$ -еліптичних систем, коефіцієнти яких задовольняють інтегральну умову Гельдера // Доповіді НА УРСР. – 1964. – N 8. – С. 1010-1013.

11. *Івасишен С. Д., Эйдельман С. Д.* \vec{b} -параболіческие системы // Труды семинара по функциональному анализу. – Киев. Ін-т математики АН УССР. – 1968. – Вып. 1. – С. 3-175, 271-273.

12. *Івасишен С. Д.* Интегральное представление и начальные значения решений \vec{b} -параболических систем // Укр. мат. журн. – 1990. – Т. 42. – N 4. – С. 500-506.

13. *Березан Л. П., Івасишен С. Д.* Фундаментальна матриця розв'язків задачі Коші для \vec{b} -параболічних систем з виродженням на початковій гіперплощині // Доп. НАН України. – 1998. – N 12. – С. 7-12.

14. *Березан Л. П., Івасишен С. Д.* Про сильно вироджені на початковій гіперплощині \vec{b} -параболічні системи // Вісник держ. ун-ту "Львівська політехніка". Прикладна математика. – 1998. – N 337. – С. 73-76.

15. *Березан Л. П.* Интегральне зображення розв'язків узагальненої задачі Коші для сильно виродженої на початковій гіперплощині \vec{b} -параболічної системи // Наук. вісник Чернівецького ун-ту. Зб. наук. праць. Вип. 46. Математика. – Чернівці, ЧДУ. – 1999. – С. 13-18.

16. *Березан Л. П.* Деякі властивості фундаментальної матриці розв'язків задачі Коші для $2\vec{b}$ -параболічних систем з виродженням на початковій гіперплощині// Наук. вісник Чернівецького ун-ту. Зб. наук. праць. Вип. 76. Математика. – Чернівці, Рута. – 2000. – С. 5-10.

17. *Івасишен С. Д., Пасічник Г. С.* Про фундаментальну матрицю розв'язків задачі Коші для дисипативних $2\vec{b}$ -параболічних систем з виродженням на початковій гіперплощині// Доп. НАН України. – 1999. – № 6. – С. 18-22.

18. *Пасічник Г. С.* Про фундаментальну матрицю розв'язків задачі Коші для дисипативних $2\vec{b}$ -параболічних систем// Вісник Львівського ун-ту. Сер. мех-мат. – 1999. – Вип 54. – С. 140-151.

19. *Пасічник Г. С.* Про розв'язність задачі Коші для $2\vec{b}$ -параболічних систем зі зростаючими коефіцієнтами// Мат. методи та фіз.-мех. поля. – 1999. – Т. 42. – № 3. – С. 61-65.

20. *Івасишен С. Д., Пасічник Г. С.* Про задачу Коші для $2\vec{b}$ -параболічних систем зі зростаючими коефіцієнтами// Укр. мат. журн. – 2000. – Т. 52. – № 11. – С. 1484-1496.

21. *Івасишен С. Д., Пасічник Г. С.* Про фундаментальну матрицю розв'язків задачі Коші для одного класу параболічних систем з необмеженими коефіцієнтами і виродженням на початковій гіперплощині// Наук. вісник Чернівецького ун-ту. Зб. наук. праць. Вип. 76. Математика. – Чернівці, Рута. – 2000. – С. 82-91.

22. *Гаевський Х., Грегер К., Захаріас К.* Нелинейные операторные дифференциальные уравнения. – М., 1978.