

УДК 517.95

ЗАДАЧА З ПОЧАТКОВОЮ УМОВОЮ ДЛЯ НЕЛІНІЙНОЇ ПАРАБОЛІЧНОЇ ВАРІАЦІЙНОЇ НЕРІВНОСТІ В НЕОБМЕЖЕНІЙ ЗА ПРОСТОРОВИМИ ЗМІННИМИ ОБЛАСТІ

Олег БУГРІЙ

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

Нехай $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ – необмежена область, $\Omega_\tau = \{(x, t) : x \in \Omega, t = \tau\}$, $Q_{t_1, t_2} = \Omega \times (t_1, t_2)$, $p \in (1; 2)$, $\mathcal{K} \subset L^p(0, T; W_{\text{loc}}^{1,p}(\overline{\Omega})) \cap L_{\text{loc}}^2(Q_{0,T})$ – опукла замкнена множина. Розглянуто параболічну варіаційну нерівність

$$\int_{Q_{0,\tau}} [v_t(v-u)\psi + \sum_{i=1}^n a_i |u_{x_i}|^{p-2} u_{x_i} [(v-u)\psi]_{x_i} + (cu-f)(v-u)\psi + \frac{1}{2} \psi_t |v-u|^2] dx dt \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |v-u|^2 \psi dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |v-u_0|^2 \psi dx,$$

де $\tau \in (0, T]$, $\psi \geq 0$ – нескінченно диференційовна функція з компактним в $\overline{Q_{0,T}}$ носієм, $v \in \mathcal{K}$, $v_t \in L_{\text{loc}}^2(Q_{0,T})$ – довільні. Якщо функції a_1, \dots, a_n зростають при $|x| \rightarrow \infty$ не швидше за $a^0(1+|x|^\nu)$, де $a^0, \nu > 0$, то (при певних додаткових умовах) доведено однозначну розв'язність цієї варіаційної нерівності в класі функцій $u \in \mathcal{K} \cap C([0, T]; L_{\text{loc}}^2(\overline{\Omega}))$.

Ключові слова: параболічна варіаційна нерівність, задача з початковою умовою, необмежена область.

Розглянемо в області $G = \mathbb{R}^n \times (0; T)$ задачу Коші

$$u_t - \sum_{i=1}^n (a(x) |u_{x_i}|^{p-2} u_{x_i})_{x_i} + b(x) |u|^{q-2} u = 0, \quad u|_{t=0} = u_0, \quad (*)$$

де $p, q \in (1; +\infty)$ – деякі числа. Спочатку вважатимемо, що $a \equiv 1$, $b \equiv 0$ і рівняння (*) є лінійним, тобто $p, q = 2$. Тоді задача (*) не може мати більше одного розв'язку в класі функцій, які задовольняють умову $|u(x, t)| \leq C e^{c|x|^2}$ з якими-небудь сталими $C, c > 0$. Відмінний від нуля розв'язок такої задачі при $u_0 = 0$, який задовольняє оцінку $|u(x, t)| \leq C \exp(c|x|^{2+\varepsilon})$ з $\varepsilon > 0$ вперше побудував Тихонов А.Н. в [1]. Теклінд С. у [2] довів єдиність розв'язку цієї задачі в класі функцій, які задовольняють умову $|u(x, t)| \leq e^{|x|h(|x|)}$, де h – неспадна невід'ємна функція h , для якої

$\int_1^{+\infty} \frac{ds}{h(s)} = +\infty$. Брезіс Х. та Фрідман А. в [3] довели існування та єдиність в класі $\{u : |u(x, t)| \leq Ce^{a|x|}\}$ розв'язку лінійної параболічної варіаційної нерівності, що відповідає задачі (*). Від функції $u_0 \geq 0$ вимагалася, щоб вона була такою мірою, для якої $\int_{\mathbb{R}^n} du_0 < +\infty$. Єдиність розв'язку загальної лінійної параболічної варіаційної нерівності в класах Тихонова визначив автор у [4].

Якщо рівняння (*) є нелінійним, $n = 1$, $a, b \equiv 1$, то з результатів Калашникова А.С. ([5]) випливає існування розв'язку цієї задачі при $p > 3$, $q = 2$ в класі функцій, які задовольняють оцінку $|u_x(x, t)|^{p-2} \leq C(1 + |x|^2)$, $C > 0$. Від початкової функції вимагалася така сама поведінка на нескінченності. Єдиність в цьому класі визначено при $p > 2$, $q = 2$. В [6] у класах локально інтегровних функцій визначено однозначну розв'язність задачі (*) за умови $|u_0(x)| \leq C|x|^{p/(p-2)}$ при $|x| \rightarrow \infty$. Там вивчено багатовимірне рівняння, яке відповідає (*) з $a \equiv 1$, $b \equiv 0$, $p > 2$. Аналогічний результат у випадку $p < 2$ виявлено в [7]. У [8] без обмежень на поведінку розв'язку та вихідних даних при $|x| \rightarrow \infty$ визначено однозначну розв'язність задачі Коші для півлінійного рівняння ($p = 2$, $q > 2$). Такі самі результати отримано в [9] для задачі, яка у модельному випадку збігається із задачею (*) при $a, b \equiv 1$, $p = 2$, $q > 2$, а в [10] – для нелінійного рівняння вищого порядку з лінійною головною частиною.

Перейдемо до випадку, коли коефіцієнти a, b можуть зростати при $|x| \rightarrow \infty$. В [13] визначено існування єдиного обмеженого в $\mathbb{R}_+ \times (0; T)$ розв'язку задачі, яка у частковому випадку збігається з (*) при $n = 1$, $p, q = 2$, $a = x^m$, $m \geq 0$. Вимагається обмеженість u_0 та виконання додаткових умов на функцію b . В [14] розглянуто рівняння, яке узагальнює (*) з $a = (1 + |x|)^\lambda$, $\lambda > 0$, $p, q = 2$. За певних умов на коефіцієнт b доведено єдиність розв'язку цієї задачі без умов на поведінку розв'язку на нескінченності. Параболічні варіаційні нерівності в необмежених областях вивчено в [15]–[19].

Мета нашої праці – довести існування та єдиність розв'язку параболічної варіаційної нерівності, яка узагальнює неоднорідне рівняння (*) з $p < 2$, $q = 2$. Коефіцієнти нерівності можуть зростати при $|x| \rightarrow \infty$ не швидше за $a^0(1 + |x|^\nu)$, $a^0, \nu > 0$. Результат отримано без додаткових припущень на поведінку розв'язку та функції u_0 на нескінченності.

1. Формулювання задачі та основних результатів. Нехай $T > 0$, $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ – необмежена область з межею $\partial\Omega$ класу C^1 , яка задовольняє умову: для кожного $l \in \mathbb{N}$ множина $\Omega^l = \Omega \cap \{x \in \mathbb{R}^n : |x| < l\}$ є областю, межа якої складається з двох кусково гладких гіперповерхонь Γ_1^l і Γ_2^l таких, що $\Gamma_1^l \subset \partial\Omega$, $\text{mes}_{n-1} \Gamma_1^l > 0$, $\text{mes}_{n-1} \{\Gamma_2^l \cap \partial\Omega\} = 0$. Прийmemo $Q_{t_1, t_2} = \Omega \times (t_1; t_2)$, $Q_{t_1, t_2}^l = \Omega^l \times (t_1; t_2)$, $\Omega_\tau = \{(x, t) : x \in \Omega, t = \tau\}$, $\Omega_\tau^l = \{(x, t) : x \in \Omega^l, t = \tau\}$, $l \in \mathbb{N}$.

Для кожного $l \in \mathbb{N}$ позначимо: $\{w \in W^{1,p}(\Omega^l) : w|_{\Gamma_1^l} = 0\} \subset X^l \subset W^{1,p}(\Omega^l)$, $p \in (1; 2)$, X^l – замкнений підпростір, $V^l = L^2(\Omega^l) \cap X^l$, K^l – опукла замкнена підмножина V^l , $0 \in K^l$, $U(Q_{0,T}^l) = L^2(Q_{0,T}^l) \cap L^p(0, T; X^l)$. На введені простори X^s та множини K^s , $s \in \mathbb{N}$ накладемо умову: якщо $l, s \in \mathbb{N}$, $l < s$, то звуження елементів з X^s (K^s) на Ω^l належить до простору X^l (множини K^l).

Нехай $\Psi = \{\psi \in C^\infty(\overline{Q_{0,T}}) \mid \psi \geq 0, \exists s \in \mathbb{N} \text{ таке, що } \text{supp } \psi \subset \overline{Q_{0,T}^s}\}$,

$U_{\text{loc}}(Q_{0,T}) = \{u : Q_{0,T} \rightarrow \mathbb{R} \mid u \in U(Q_{0,T}^l) \forall l \in \mathbb{N}\}$,

$\mathcal{K} = \{u \in U_{\text{loc}}(Q_{0,T}) \mid u(\cdot, t) \in K^l \text{ для майже всіх } t \in (0, T) \text{ і } \forall l \in \mathbb{N}\}$.

Нехай функції $a_1, \dots, a_n, c, f, u_0$ задовольняють умови:

(A): $a_i \in L_{loc}^\infty(\overline{Q_{0,T}})$, $a_0 \leq a_i(x, t) \leq a^0(1 + |x|^\nu)$ для майже всіх $(x, t) \in Q_{0,T}$,
 $i = \overline{1, n}$, де $a_0, a^0, \nu > 0$;

(C): $c \in L^\infty(Q_{0,T})$, $c(x, t) \geq c_0$ для майже всіх $(x, t) \in Q_{0,T}$, де $c_0 \in \mathbb{R}$;

(F): $f, f_t \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$;

(U): $u_0 \in \mathcal{K}$, існує послідовність $\{u_0^l\}_{l \in \mathbb{N}}$ така, що для кожного $l \in \mathbb{N}$ матимемо
 $u_0^l \in K^l$, $u_0^l = 0$ на $\Omega \setminus \Omega^l$, $u_0^{l+1} = u_0$ на Ω^l .

Означення 1. Функцію $u \in \mathcal{K} \cap C([0; T]; L_{loc}^2(\overline{\Omega}))$ називатимемо слабким розв'язком параболічної варіаційної нерівності

$$\int_{Q_{0,\tau}} \left[v_t(v-u)\psi + \sum_{i=1}^n a_i(x,t)|u_{x_i}|^{p-2}u_{x_i}((v-u)\psi)_{x_i} + c(x,t)u(v-u)\psi - \right. \\ \left. - f(x,t)(v-u)\psi + \frac{1}{2}|v-u|^2\psi_t \right] dxdt \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |v-u|^2\psi dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |v-u_0|^2\psi dx, \quad (1.1)$$

якщо u задовольняє (1.1) для всіх $\tau \in (0; T]$, $\psi \in \Psi$, $v \in \mathcal{K}$, $v_t \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$.

Нехай u – слабкий розв'язок нерівності (1.1), $\psi \in \Psi$, $v \in \mathcal{K}$, $v_t \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$. Якщо $v(\cdot, 0) = u_0(\cdot)$, то з (1.1) матимемо $\int_{\Omega_\tau} |v-u|^2\psi dx \rightarrow 0$ при $\tau \rightarrow +0$, тобто $\lim_{\tau \rightarrow +0} u(\cdot, \tau) = \lim_{\tau \rightarrow +0} v(\cdot, \tau)$ в просторі $L^2(\Omega^l)$. Оскільки $u, v \in C([0; T]; L_{loc}^2(\overline{\Omega}))$, то з отриманої рівності границь та припущення на v одержимо умову

$$u(x, 0) = u_0(x) \quad \text{для майже всіх } x \in \Omega. \quad (1.2)$$

Означення 2. Сильним розв'язком параболічної варіаційної нерівності (1.1) називатимемо слабкий розв'язок цієї нерівності, якщо він задовольняє включення $u_t \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$.

Легко показати, що для сильного розв'язку нерівності (1.1) співвідношення (1.1), (1.2) еквівалентні нерівності

$$\int_{Q_{0,\tau}} \left[u_t(v-u)\psi + \sum_{i=1}^n a_i|u_{x_i}|^{p-2}u_{x_i}((v-u)\psi)_{x_i} + cu(v-u)\psi - f(v-u)\psi \right] dxdt \geq 0$$

для всіх $\tau \in (0; T]$, $\psi \in \Psi$, $v \in \mathcal{K}$.

Приклад 1. Нехай $X^l = \{w \in W^{1,p}(\Omega^l) : w|_{\Gamma_1^l} = 0\} \forall l \in \mathbb{N}$, $\mathcal{K} = U_{loc}(Q_{0,T})$. Тоді сильний розв'язок нерівності (1.1) є узагальненим розв'язком задачі

$$u_t - \sum_{i=1}^n (a_i|u_{x_i}|^{p-2}u_{x_i})_{x_i} + cu = f \quad \text{в } Q_{0,T}, \quad (1.3)$$

$$u = 0 \quad \text{на } \partial\Omega \times (0; T), \quad u|_{t=0} = u_0, \quad (1.4)$$

(див. [15, с. 254]).

Приклад 2. Нехай $\mathcal{K} = U_{loc}(Q_{0,T}) \cap \{v : v \geq 0 \text{ в } Q_{0,T}\}$. Тоді сильний розв'язок u параболічної варіаційної нерівності (1.1) задовольняє рівняння (1.3) на множині $\Phi = \{(x, t) \in Q_{0,T} : u(x, t) > 0\}$, дорівнює нулю в $Q_{0,T} \setminus \Phi$ та задовольняє умови (1.4) (див. [15, с. 293]).

Введемо позначення, які використовуватимемо далі. Норму банахового простору B позначатимемо через $\|\cdot; B\|$, а спряжений до B простір – B^* . Скалярний добуток між B^* та B позначатимемо $\langle \cdot, \cdot \rangle_B$.

Теорема 1. Нехай виконуються умови (A), (C) і

$$1 < p < 2, \quad n - \frac{2p}{2-p} + \frac{2\nu p}{2-p} < 0. \quad (1.5)$$

Тоді варіаційна нерівність (1.1) не може мати більше одного слабкого розв'язку.

Нехай $l \in \mathbb{N}$. Значимо, що з умови (1.5) та теорем вкладення Соболева [20, с. 47] випливає, що $X^l \subset L^2(\Omega^l) \subset [X^l]^*$, і отже, $V^l = X^l$. Для майже всіх $t \in (0; T)$ визначимо оператори $A^l(t) : V^l \rightarrow [V^l]^*$ такою формулою:

$$\langle A^l(t)v^1, v^2 \rangle_{V^l} = \int_{\Omega_t^l} \left[\sum_{i=1}^n a_i(x, t) |v_{x_i}^1(x)|^{p-2} v_{x_i}^1(x) v_{x_i}^2(x) + c(x, t) v^1(x) v^2(x) \right] dx,$$

де $v^1, v^2 \in V^l$. Якщо функції a_1, \dots, a_n, c не залежать від t , то замість $A^l(t)$ доцільно писати просто A^l . Тоді можна вважати, що $A^l : U(Q_{0,T}^l) \rightarrow [U(Q_{0,T}^l)]^*$ і $\langle A^l w^1, w^2 \rangle_{U(Q_{0,T}^l)} = \int_0^T \langle A^l w^1(t), w^2(t) \rangle_{V^l} dt$, $w^1, w^2 \in U(Q_{0,T}^l)$.

Нехай $l \in \mathbb{N}$, функції a_1, \dots, a_n, c не залежать від t ,

$$D^l = \{v \in V^l : v|_{\Gamma_2^l} = 0\}, \quad \mathcal{D}^l = \{u \in U(Q_{0,T}^l) : u|_{\Gamma_2^l \times (0;T)} = 0\},$$

$$H^l = \{v \in W^{1,2}(\Omega) : v|_{\Gamma_2^l} = 0\}, \quad \mathcal{H}^l = \{u \in L^2(0, T; W^{1,2}(\Omega)) : u|_{\Gamma_2^l \times (0;T)} = 0\}.$$

Зрозуміло, що $H^l \subset D^l, \mathcal{H}^l \subset \mathcal{D}^l$. Визначимо оператори $E^l : D^l \rightarrow [D^l]^*$ та $G^l : H^l \rightarrow [H^l]^*$ за допомогою рівностей $\langle E^l v^1, v^2 \rangle_{D^l} = \langle A^l v^1, v^2 \rangle_{V^l}$, $v^1, v^2 \in D^l$, $\langle G^l z^1, z^2 \rangle_{D^l} = \int_{\Omega} (\nabla z^1(x), \nabla z^2(x)) dx$, $z^1, z^2 \in H^l$. Для спрощення вважатимемо, що оператор E^l також діє з \mathcal{D}^l в $[\mathcal{D}^l]^*$, а G^l – з \mathcal{H}^l в $[\mathcal{H}^l]^*$ так, що $\langle E^l w^1, w^2 \rangle_{\mathcal{D}^l} = \langle A^l w^1, w^2 \rangle_{U(Q_{0,T}^l)}$, $\langle G^l y^1, y^2 \rangle_{\mathcal{H}^l} = \int_0^T \langle G^l y^1(t), y^2(t) \rangle_{H^l} dt$ для всіх $w^1, w^2 \in \mathcal{D}^l$ та $y^1, y^2 \in \mathcal{H}^l$.

Теорема 2. Нехай виконуються умови (A)–(U), умова (1.5), $u_0 \in W_{loc}^{2,2}(\bar{\Omega})$, $E^l u_0^l, G^l u_0^l \in L^2(\Omega^l) \forall l \in \mathbb{N}$, $\mathcal{K} = U_{loc}(Q_{0,T}) \cap \{v : v \geq 0 \text{ майже скрізь в } Q_{0,T}\}$, функції a_1, \dots, a_n, c не залежать від t . Тоді параболічна варіаційна нерівність (1.1) має єдиний сильний розв'язок.

Доводячи теореми 1 і 2, які подано у пункті 3, використано низку допоміжних тверджень. Для зручності викладення їх подано у вигляді лем та тверджень і зібрано в другому пункті.

2. Додаткові позначення та допоміжні твердження. Для спрощення викладення замість $u(\cdot, t)$ писатимемо просто $u(t)$.

Якщо функція f задовольняє умову **(F)**, то для кожного $l \in \mathbb{N} \setminus \{1\}$ визначимо функцію $f_l \in L^2(Q_{0,T})$ таку, що $f_{l,t} \in L^2(Q_{0,T})$,

$$f_l(x,t) = \begin{cases} f(x,t), & (x,t) \in Q_{0,T}^{l-1}, \\ 0, & (x,t) \in Q_{0,T} \setminus Q_{0,T}^l. \end{cases}$$

Для сталих $R, \omega > 0$ і $\beta = \frac{3p-2}{2-p} + \omega$ визначимо зрізку Берніса $\varphi^R : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^1$ так

$$\varphi^R(x) = \begin{cases} \left(\frac{R^2-|x|^2}{R}\right)^\beta, & |x| \leq R, \\ 0, & |x| > R. \end{cases} \quad (2.1)$$

Легко бачити, що для будь-яких $r \in \mathbb{R}$ та $x \in \mathbb{R}^n$, $|x| < R$, матимемо

$$\frac{|\varphi_{x_i}^R(x)|^r}{|\varphi^R(x)|^{r-1}} = \frac{|\frac{2\beta}{R^\beta} x_i (R^2 - |x|^2)^{\beta-1}|^r}{|\frac{1}{R^\beta} (R^2 - |x|^2)^\beta|^{r-1}} = \frac{(2\beta)^r}{R^\beta} \frac{|x_i|^r}{(R^2 - |x|^2)^{r-\beta}}, \quad i = \overline{1, n}. \quad (2.2)$$

Якщо $l > 0$, $2l < R$, то $R - |x| \geq R - l \geq R/2$ при $x \in \Omega^l$. Тому виконується оцінка $\varphi^R(x) = ((R - |x|)(R + |x|)/R)^\beta \geq (R/2)^\beta$, $x \in \Omega^l$. Крім того, очевидно, що для всіх $x \in \mathbb{R}^n$ матимемо $\varphi^R(x) \leq R^\beta$. Зазначимо, що функцію з (2.1) введено в праці [10] (див. також [11], [12]).

Нехай $w^- = \max\{-w, 0\}$, $w \in \mathbb{R}$. Легко переконатися, що

$$([-r^-] - [-s^-])(r - s) \geq 0 \quad (2.3)$$

для всіх $r, s \in \mathbb{R}$. З [22, с. 99] відомо таке: якщо $v \in W^{1,p}(\Omega)$, то $v^- \in W^{1,p}(\Omega)$.

Якщо функція w визначена в циліндрі $Q_{0,T}$, то для кожного $h > 0$ позначимо $w^{+h}(x,t) = w(x,t+h)$ при $(x,t) \in Q_{0,T-h}$.

Лема 1. *Нехай $q > 1$. Тоді для всіх $r, s \in \mathbb{R}$*

$$(|r|^{q-2}r - |s|^{q-2}s)(r - s) \geq 2^{2-q}|r - s|^q, \quad \text{якщо } q \in [2, +\infty), \quad (2.4)$$

$$(|r|^{q-2}r - |s|^{q-2}s)(r - s) \leq 2^{2-q}|r - s|^q, \quad \text{якщо } q \in (1; 2]. \quad (2.5)$$

Доведення. Доведення (2.4) подано в лемі 1.2 [23, с. 10]. Доведемо нерівність (2.5). При $q = 2$ ця нерівність очевидна. Нехай $q \in (1; 2)$, $r, s \in \mathbb{R}$. Не зменшуючи загальності, припустимо, що $r > s$. Тоді (2.5) перепишемо у вигляді

$$(|r|^{q-2}r - |s|^{q-2}s)(r - s)^{1-q} \leq 2^{2-q}. \quad (2.6)$$

При $s = 0$ матимемо $r^{q-2}rr^{1-q} = 1 \leq 2^{2-q}$. Нехай $s \neq 0$, $w = r/s$. При $s > 0$ з (2.6) отримаємо

$$(|r|^{q-2}r - |s|^{q-2}s)(r - s)^{1-q} = (w^{q-1} - 1)(w - 1)^{1-q} = g_1(w), \quad w \in (1; +\infty).$$

При $s < 0$ одержимо, що

$$(|r|^{q-2}r - |s|^{q-2}s)(r - s)^{1-q} = (1 - |w|^{q-2}w)(1 - w)^{1-q} = g_2(w), \quad w \in (-\infty; 1).$$

Оскільки $\sup_{w \in (1; +\infty)} g_1(w) = g_1(+\infty) = 1$, $\sup_{w \in (-\infty; 1)} g_2(w) = g_2(-1) = 2^{2-q}$, то (2.6) правильна. Лема доведена.

Зауваження 1. Нехай $q \in (1; +\infty)$, $y, z : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, $y(s) = \frac{|s|^q}{q}$, $z(s) = |s|^{q-2}s$, $s \in \mathbb{R}$. Очевидно, що $y'(s) = z(s)$ при $s \neq 0$, $y'(0) = 0$, $z'(s) = (q-1)|s|^{q-2}$ при $s \neq 0$, і, крім того, $z'(0) = 0$, якщо $q > 2$, $\lim_{s \rightarrow 0} \frac{z(s) - z(0)}{s} = +\infty$, якщо $q \in (1; 2)$.

Твердження 1. Нехай $k \in \mathbb{N}$, виконуються умови **(A)**–**(U)** та (1.5), функції a_1, \dots, a_n, c не залежать від t , $E^k u_0^k \in L^2(\Omega^k)$. Тоді для кожного $s \in \mathbb{N}$ існує функція $z^s \in \mathcal{D}^k \cap C([0; T]; L^2(\Omega^k))$ така, що $z_t^s, E^k z^s \in L^2(Q_{0,T}^k)$ і

$$\langle z_t^s(t) + E^k z^s(t) - s(z^s(t))^{-}, v \rangle_{D^k} = \langle f_k(t), v \rangle_{D^k}, \quad t \in (0; T), \quad v \in D^k, \quad (2.7)$$

$$z^s(0) = u_0^k. \quad (2.8)$$

Доведення. Використаємо метод Фаєдо-Гальоркіна. Нехай множина $\{w_k^\mu\}_{\mu \in \mathbb{N}}$ є лінійно незалежною і всюди щільною в D^k , $w_k^1 = u_0^k$, якщо $u_0^k \neq 0$. Шукаємо

$$z^{s,m}(x, t) = \sum_{\mu=1}^m \varphi_\mu^{s,m}(t) w_k^\mu(x), \quad (x, t) \in Q_{0,T}^k, \quad (2.9)$$

де $\varphi_1^{s,m}, \dots, \varphi_m^{s,m}$ – неперервно диференційовні розв'язки задачі Коші

$$\langle z_t^{s,m}(t) + E^k z^{s,m}(t) - s(z^{s,m}(t))^{-}, w_k^\mu \rangle_{D^k} = \langle f_k(t), w_k^\mu \rangle_{D^k}, \quad t \in (0; T), \quad \mu = \overline{1, m}, \quad (2.10)$$

$$\varphi_1^{s,m}(0) = \begin{cases} 1, & u_0^k \neq 0, \\ 0, & u_0^k = 0, \end{cases} \quad \varphi_2^{s,m}(0) = \dots = \varphi_m^{s,m}(0) = 0. \quad (2.11)$$

Легко показати, що такі $\varphi_1^{s,m}, \dots, \varphi_m^{s,m}$ існують (теорема Пеано) і що $z^{s,m}$ задовольняють оцінку

$$\max_{t \in [0, T]} \int_{\Omega^k} |z^{s,m}(t)|^2 dx + \int_{Q_{0,T}^k} \left[\sum_{i=1}^n |z_{x_i}^{s,m}|^p + |z^{s,m}|^2 \right] dx dt \leq C_1 \left(\int_{\Omega^k} |u_0^k|^2 dx + \int_{Q_{0,T}^k} |f_k|^2 dx dt \right), \quad (2.12)$$

де $C_1 > 0$ – стала, яка не залежить від s, m, k .

З умов **(A)**, **(C)** одержимо такі оцінки: $|a_i(x)| \leq C_2(k)$, $x \in \Omega^k$, $i = \overline{1, n}$, $|c(x)| \leq C_3$, $x \in \Omega$. Тоді на підставі нерівності Гельдера матимемо, що

$$\begin{aligned} \langle E^k z^{s,m}, v \rangle_{D^k} &= \int_{Q_{0,T}^k} \left[\sum_{i=1}^n a_i |z_{x_i}^{s,m}|^{p-2} z_{x_i}^{s,m} v_{x_i} + c z^{s,m} v \right] dx dt \leq C_4(k) \times \\ &\times \left(\sum_{i=1}^n \|z_{x_i}^{s,m}; L^p(Q_{0,T}^k)\|^{p-1} \cdot \|v_{x_i}; L^p(Q_{0,T}^k)\| + \|z^{s,m}; L^2(Q_{0,T}^k)\| \cdot \|v; L^2(Q_{0,T}^k)\| \right), \end{aligned}$$

для будь-якої $v \in \mathcal{D}^k$. Взв'явши верхню точну грань за всіма $v \in \mathcal{D}^k$, $\|v; \mathcal{D}^k\| \leq 1$, та використавши оцінки (2.12), отримаємо існування сталої $C_5(k)$ такої, що для всіх s, m виконується нерівність

$$\|E^k z^{s,m}; [\mathcal{D}^k]^*\| \leq C_5(k). \quad (2.13)$$

З умови **(F)** матимемо, що $f_k \in C([0, T]; L^2(\Omega^k))$. Тому з гладкості функцій, які є в (2.10), випливає, що в (2.10) можна взяти $t = 0$, домножити на $\varphi_{\mu, t}^{s, m}(0)$ і підсумувати за $\mu = \overline{1, m}$. Оскільки $(z^{s, m}(0))^- = (u_0^k)^- = 0$, то отримана рівність набуде вигляду $\langle z_t^{s, m}(0), z_t^{s, m}(0) \rangle_{D^k} = \langle f_k(0) - E^k u_0^k, z_t^{s, m}(0) \rangle_{D^k}$. З того, що елемент $z_t^{s, m}(0)$ належить до простору $L^2(\Omega^k)$ як лінійна комбінація елементів з $L^2(\Omega^k)$, включення $f_k(0) - E^k u_0^k \in L^2(\Omega^k)$ та нерівності Гельдера випливає, що виконується оцінка $\|z_t^{s, m}(0); L^2(\Omega^k)\|^2 \leq \|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\| \cdot \|z_t^{s, m}(0); L^2(\Omega^k)\|$. Отже,

$$\|z_t^{s, m}(0); L^2(\Omega^k)\| \leq \|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|. \quad (2.14)$$

Нехай $T_1 \in (0, T)$, $h \in (0, T - T_1)$, $t \in (0, T_1)$. Тоді з (2.10) одержимо рівність

$$\begin{aligned} & \langle z_t^{s, m, +h} - z_t^{s, m}, w_k^\mu \rangle_{D^k} + \langle E^k z^{s, m, +h} - E^k z^{s, m}, w_k^\mu \rangle_{D^k} - \\ & - s \langle (z^{s, m, +h})^- - (z^{s, m})^-, w_k^\mu \rangle_{D^k} = \langle f_k^{+h} - f_k, w_k^\mu \rangle_{D^k}, \quad \mu = \overline{1, m}. \end{aligned}$$

Для спрощення запису позначимо $v^h = (z^{s, m, +h} - z^{s, m})/h$, $h \in (0, T - T_1)$, $\tilde{a}_i(x, \eta) = a_i(x)|\eta|^{p-2}\eta$, $x \in \Omega$, $\eta \in \mathbb{R}$. Тоді функція v^h задовольняє рівність

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_t^k} \left[v_t^h w_k^\mu + \frac{1}{h} \sum_{i=1}^n \left(\int_0^1 \frac{\partial \tilde{a}_i(x, r z_{x_i}^{s, m, +h} + (1-r) z_{x_i}^{s, m})}{\partial r} dr \right) (w_k^\mu)_{x_i} + c v^h w_k^\mu - \right. \\ & \left. - \frac{s}{h} [(z^{s, m, +h})^- - (z^{s, m})^-] w_k^\mu \right] dx = \int_{\Omega_t^k} \frac{(f_k^{+h} - f_k)}{h} w_k^\mu dx, \quad t \in (0, T_1), \quad \mu = \overline{1, m}. \end{aligned} \quad (2.15)$$

Легко бачити, що для кожного $i = \overline{1, n}$: $\frac{1}{h} \int_0^1 \frac{\partial \tilde{a}_i(x, r z_{x_i}^{s, m, +h} + (1-r) z_{x_i}^{s, m})}{\partial r} dr = b_i v_{x_i}^h$, де $b_i(x, t, h) = \int_0^1 \frac{\partial \tilde{a}_i(x, \eta)}{\partial \eta} \Big|_{\eta=r z_{x_i}^{s, m, +h} + (1-r) z_{x_i}^{s, m}} dr$, $(x, t) \in Q_{0, T_1}$, $h \in (0, T - T_1)$, якщо $z_{x_i}^{s, m, +h}(x, t) \neq z_{x_i}^{s, m}(x, t)$, та $b_i = 0$ в іншому випадку. Домножимо (2.15) на вираз $(\varphi_\mu^{s, m, +h} - \varphi_\mu^{s, m})/h$ і підсумуємо за $\mu = \overline{1, m}$. Матимемо

$$\int_{\Omega_t^k} \left[v_t^h v^h + \sum_{i=1}^n b_i |v_{x_i}^h|^2 + c |v^h|^2 - \frac{s}{h} [(z^{s, m, +h})^- - (z^{s, m})^-] v^h \right] dx = \int_{\Omega_t^k} \frac{(f_k^{+h} - f_k)}{h} v^h dx, \quad (2.16)$$

$t \in (0, T_1)$. Оскільки $\frac{\partial \tilde{a}_i(x, \eta)}{\partial \eta} = a_i(x)(p-1)|\eta|^{p-2} \geq 0$, $x \in \Omega$, $\eta \neq 0$ і четвертий доданок зліва в (2.16) невід'ємний (див. (2.3)), то з (2.16) після елементарних перетворень одержимо, що $\int_{\Omega_t^k} v_t^h v^h dx \leq \int_{\Omega_t^k} \left| \frac{(f_k^{+h} - f_k)}{h} \right|^2 dx + C_6 \int_{\Omega_t^k} |v^h|^2 dx$, де $C_6 > 0$ – стала, яка не залежить від h, s, m, k, T_1 . Зінтегруємо останню нерівність за $t \in (0, \tau)$, де $\tau \in (0, T_1)$, та перший доданок зліва зінтегруємо частинами. Використавши лему Гроноула [20, с. 191], отримаємо, що

$$\int_{\Omega_\tau^k} |v^h|^2 dx \leq C_7 \left(\int_{\Omega^k} |v^h(0)|^2 dx + \int_{Q_{0, \tau}^k} \left| \frac{(f_k^{+h} - f_k)}{h} \right|^2 dx dt \right), \quad (2.17)$$

де $C_7 > 0$ – стала, яка не залежить від h, s, m, k, T_1 . Перший доданок справа в цій нерівності при $h \rightarrow 0$ прямує до виразу $\int_{\Omega^k} |z_t^{s,m}(0)|^2 dx$, бо функції $\varphi_1^{s,m}, \dots, \varphi_m^{s,m}$ – неперервно диференційовні. Так як і в пункті а) теореми 3 [21, с. 119] матимемо, що другий доданок прямує до $\int_{Q_{0,\tau}^k} |f_{k,t}|^2 dx dt$. Отже, права частина нерівності (2.17) рівномірно обмежена за параметром $h \in (0; T - T_1)$. Так як і в пункті б) теореми 3 [21, с. 119] маємо існування похідної $z_t^{s,m} \in L^2(Q_{0,T_1})$. Зінтегруємо (2.17) за $\tau \in (0; T_1)$, візьмемо нижню границю при $h \rightarrow +0$ та використаємо (2.14). Після незначних перетворень отримаємо

$$\int_{Q_{0,T_1}^k} |z_t^{s,m}|^2 dx dt \leq C_8 \left(\|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|^2 + \int_{Q_{0,T_1}^k} |f_{k,t}|^2 dx dt \right), \quad T_1 \in (0, T), \quad (2.18)$$

де $C_8 > 0$ – стала, яка не залежить від s, m, k, T_1 .

З оцінок (2.12), (2.13), (2.18) одержимо існування такої підпослідовності (нехай це буде сама $\{z^{s,m}\}_{m \in \mathbb{N}}$), що $z^{s,m} \rightarrow z^s$ *-слабо в $L^\infty(0, T; L^2(\Omega^k))$, слабо в \mathcal{D}^k та сильно в $L^2(Q_{0,T}^k)$ (див. теорему 5.1 про компактність [15, с. 70]), $E^k z^{s,m} \rightarrow \chi^{k,s}$ слабо в $[\mathcal{D}^k]^*$, $z_t^{s,m} \rightarrow z_t^s$ слабо в $L^2(Q_{0,T}^k)$ при $m \rightarrow \infty$. З леми 4.1 [22, с. 98] матимемо, що $(z^{s,m})^- \rightarrow (z^s)^-$ сильно в $L^2(Q_{0,T}^k)$. Як і в [15, с. 171] показуємо, що $\chi^{k,s} = E^k z^s$. Тоді функція z^s задовольняє рівняння (2.7) і умову (2.8). Оскільки $z^s \in \mathcal{D}^k \subset L^2(Q_{0,T}^k)$ і $z_t^s \in L^2(Q_{0,T}^k)$, то $z^s \in C([0; T]; L^2(\Omega^k))$. З рівняння (2.7) $E^k z^s \in L^2(Q_{0,T}^k)$, що і завершує доведення нашого твердження.

Лема 2. *Нехай виконуються умови (А), (С), $k \in \mathbb{N}$, $R, \omega > 0$, $R < k$, та φ^R – функція, яка визначена в (2.1), $J(\psi) = \int_{t_1}^{t_2} (A^k u - A^k v, (u - v)\psi)_{V^k} dt$ для деяких t_1, t_2, u, v, ψ . Тоді для довільних $u, v \in U(Q_{0,T}^k)$, $\chi \in C^\infty([0; T])$, $\chi \geq 0$, та будь-яких чисел $0 \leq t_1 < t_2 \leq T$ виконується оцінка*

$$J(\varphi^R \chi) \geq (a_0 - \varkappa) \int_{Q_{t_1, t_2}} \sum_{i=1}^n (|u_{x_i}|^{p-2} u_{x_i} - |v_{x_i}|^{p-2} v_{x_i})(u_{x_i} - v_{x_i}) \varphi^R \chi dx dt + \\ + c_0 \int_{Q_{t_1, t_2}} |u - v|^2 \varphi^R \chi dx dt - P(R) \left(\int_{Q_{t_1, t_2}} |u - v|^2 \varphi^R \chi dx dt \right)^{p/2}, \quad (2.19)$$

де $\varkappa > 0$ – довільна стала, $P(R) = C_9(\varkappa, \chi) R^{(n-1+\omega)\frac{2-p}{2} + \nu p}$, $C_9(\varkappa, \chi)$ – деяка додатна стала.

Доведення. Нехай виконуються умови леми, $u, v \in U(Q_{0,T}^k)$, $0 \leq t_1 < t_2 \leq T$. Тоді

$$J(\varphi^R \chi) \geq \int_{Q_{t_1, t_2}} \left[a_0 \sum_{i=1}^n (|u_{x_i}|^{p-2} u_{x_i} - |v_{x_i}|^{p-2} v_{x_i})(u_{x_i} - v_{x_i}) + c_0 |u - v|^2 \right] \varphi^R \chi dx dt - I, \quad (2.20)$$

де $I = \int_{Q_{t_1, t_2}} \sum_{i=1}^n |a_i| \cdot ||u_{x_i}|^{p-2} u_{x_i} - |v_{x_i}|^{p-2} v_{x_i}| \cdot |u - v| \cdot |\varphi_{x_i}^R| \cdot \chi dx dt$.

Наведемо кілька допоміжних оцінок. З нерівності (2.5) для $q = p$ і довільних $\tau, s \in \mathbb{R}$ матимемо

$$\begin{aligned} & \|\tau|^{p-2}\tau - |s|^{p-2}s\|^{p'} = \|\tau|^{p-2}\tau - |s|^{p-2}s\| \cdot \|\tau|^{p-2}\tau - |s|^{p-2}s\|^{p'-1} \leq \\ & \leq C_{10}(p)\|\tau|^{p-2}\tau - |s|^{p-2}s\| \cdot |\tau - s| = C_{10}(p)(|\tau|^{p-2}\tau - |s|^{p-2}s)(\tau - s), \end{aligned} \quad (2.21)$$

де $p' = p/(p-1)$. Зауважимо, що тут ми могли “скинути модуль”, бо права частина (2.21) набуває невід’ємні значення.

Нехай $r = \frac{2p}{2-p} = 1 + \frac{p'+2}{p'-2} > 1$ ($\frac{1}{p'} + \frac{1}{2} + \frac{1}{r} = 1$). Тоді ми можемо застосувати до I нерівність Гельдера для трьох функцій ([22, с. 75]) відповідно з показниками $p', 2, r$. Використавши (2.21) та нерівність Юнга, одержимо

$$\begin{aligned} I &= \sum_{i=1}^n \int_{Q_{t_1, t_2}^R} \| |u_{x_i}|^{p-2}u_{x_i} - |v_{x_i}|^{p-2}v_{x_i} \| (\varphi^R \chi)^{1/p'} \cdot |u - v| (\varphi^R \chi)^{1/2} \times \\ & \times \frac{|a_i| \cdot |\varphi_{x_i}^R|}{\varphi^R} (\varphi^R \chi)^{1/r} dxdt \leq \sum_{i=1}^n \left(\int_{Q_{t_1, t_2}^R} \| |u_{x_i}|^{p-2}u_{x_i} - |v_{x_i}|^{p-2}v_{x_i} \|^{p'} \varphi^R \chi dxdt \right)^{1/p'} \times \\ & \times \left(\int_{Q_{t_1, t_2}^R} |u - v|^2 \varphi^R \chi dxdt \right)^{1/2} \cdot \left(\int_{Q_{t_1, t_2}^R} \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r \chi}{|\varphi^R|^{r-1}} dxdt \right)^{1/r} \leq \\ & \leq \varkappa \sum_{i=1}^n \int_{Q_{t_1, t_2}^R} (|u_{x_i}|^{p-2}u_{x_i} - |v_{x_i}|^{p-2}v_{x_i})(u_{x_i} - v_{x_i}) \varphi^R \chi dxdt + \\ & + C_{11}(\varkappa) \left(T \sup_{[0; T]} |\chi(t)| R^{\nu r} \int_{\Omega^R} \frac{|\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} dx \right)^{p/r} \cdot \left(\int_{Q_{t_1, t_2}^R} |u - v|^2 \varphi^R \chi dxdt \right)^{p/2}, \end{aligned} \quad (2.22)$$

де $\varkappa > 0$ – довільне число, $C_{11}(\varkappa) > 0$ – деяка залежна від \varkappa додатна стала. Використавши (2.2) і ввівши полярні координати в \mathbb{R}^n , одержимо

$$\begin{aligned} \int_{\Omega^R} \frac{|\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} dx &\leq \frac{(2\beta)^r}{R^\beta} \int_{|x| < R} \frac{|x_i|^r}{(R^2 - |x|^2)^{r-\beta}} dx \leq \frac{C_{12}}{R^\beta} \int_0^R \frac{\rho^r \rho^{n-1}}{(R^2 - \rho^2)^{r-\beta}} d\rho \leq \\ &\leq C_{12} R^{\frac{2p}{2-p} + n - 2 - \frac{3p-2}{2-p} - \omega} \int_0^R \frac{\rho}{(R^2 - \rho^2)^{\frac{2p}{2-p} - \frac{3p-2}{2-p} - \omega}} d\rho = \\ &= C_{12} R^{n-1-\omega} \int_0^R \frac{\rho}{(R^2 - \rho^2)^{1-\omega}} d\rho = C_{13} R^{n-1+\omega}, \end{aligned}$$

де C_{12}, C_{13} – деякі додатні сталі, які від R не залежать. Тому звідси та з (2.20), (2.22) і отримаємо (2.19). Лема доведена.

Отримаємо тепер певні оцінки на функції z^s , $s \in \mathbb{N}$.

Твердження 2. *Нехай виконуються умови твердження 1. Тоді для кожного $k \in \mathbb{N}$ послідовність функцій $\{z^s\}_{s \in \mathbb{N}}$ з твердження 1 є обмеженою в \mathcal{D}^k , а послідовності $\{z_t^s\}_{s \in \mathbb{N}}$, $\{s(z^s)^-\}_{s \in \mathbb{N}}$, $\{E^k z^s\}_{s \in \mathbb{N}}$ – обмежені в $L^2(Q_{0,T}^k)$.*

Доведення. Нехай виконуються умови твердження. З (2.7) отримаємо оцінку

$$\int_{\Omega_\tau^k} |z^s|^2 dx \leq \int_{\Omega^k} |u_0^k|^2 dx + \int_{Q_{0,\tau}^k} |f_k|^2 dx dt + C_{14} \int_{Q_{0,\tau}^k} |z^s|^2 dx dt, \quad \tau \in (0; T],$$

де C_{14} не залежить від s, k, τ . Тоді з леми Гронуола [20, с. 191] матимемо, що

$$\int_{\Omega_\tau^k} |z^s|^2 dx \leq C_{15} \left(\int_{\Omega^k} |u_0^k|^2 dx + \int_{Q_{0,\tau}^k} |f_k|^2 dx dt \right), \quad \tau \in (0; T].$$

Звідси та з (2.7) одержимо, що функції z^s задовольняють оцінки

$$\begin{aligned} \int_{Q_{0,T}^k} \left[\sum_{i=1}^n |z_{x_i}^s|^p + |z^s|^2 \right] dx dt &\leq C_{16} \left(\int_{\Omega^k} |u_0^k|^2 dx + \int_{Q_{0,T}^k} |f_k|^2 dx dt \right), \\ \int_{Q_{0,T}^k} |(z^s)^-|^2 dx dt &\leq \frac{C_{16}}{s} \left(\int_{\Omega^k} |u_0^k|^2 dx + \int_{Q_{0,T}^k} |f_k|^2 dx dt \right), \end{aligned} \quad (2.23)$$

де $C_{16} > 0$ – стала, яка не залежить від s, k . Візьмемо з обох частин нерівності (2.18) нижню границю при $m \rightarrow \infty$. Отримаємо

$$\int_{Q_{0,\tau}^k} |z_t^s|^2 dx dt \leq C_{17} \left(\|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|^2 + \int_{Q_{0,\tau}^k} |f_{k,t}|^2 dx dt \right), \quad \tau \in (0; T], \quad (2.24)$$

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

Візьмемо в (2.7) $v = -(z^s(t))^- e^{2c_0 t}$ та зінтегруємо за $t \in (0; T)$. Матимемо

$$\langle z_t^s + E^k z^s - s(z^s)^-, -(z^s)^- e^{2c_0 t} \rangle_{\mathcal{D}^k} = \langle f_k, -(z^s)^- e^{2c_0 t} \rangle_{\mathcal{D}^k}. \quad (2.25)$$

З умови $u_0^k \geq 0$ одержимо, що $(u_0^k)^- = 0$. Тому

$$\begin{aligned} - \int_{Q_{0,T}^k} z_t^s (z^s)^- e^{2c_0 t} dx dt &= \frac{1}{2} e^{2c_0 T} \int_{\Omega_T^k} |(z^s)^-|^2 dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega} |(u_0^k)^-|^2 dx - \\ &- c_0 \int_{Q_{0,T}^k} |(z^s)^-|^2 e^{2c_0 t} dx dt \geq -c_0 \int_{Q_{0,T}^k} |(z^s)^-|^2 e^{2c_0 t} dx dt. \end{aligned}$$

Крім того,

$$\langle E^k z^s, -(z^s)^- e^{2c_0 t} \rangle_{\mathcal{D}^k} = \int_{Q_{0,T}^k} \left[\sum_{i=1}^n a_i |z_{x_i}^s|^{p-2} z_{x_i}^s [-(z^s)^-]_{x_i} + c |(z^s)^-|^2 \right] e^{2c_0 t} dx dt =$$

$$= \int_{Q_{0,T}^k} \left[\sum_{i=1}^n a_i |(z^s)^-]_{x_i}|^p + c |(z^s)^-|^2 \right] e^{2c_0 t} dx dt \geq c_0 \int_{Q_{0,T}^k} |(z^s)^-|^2 e^{2c_0 t} dx dt.$$

Використавши ці оцінки та нерівність Гельдера, з (2.25) отримаємо нерівність $s \int_{Q_{0,T}^k} |(z^s)^-|^2 e^{2c_0 t} dx dt \leq \|f_k e^{c_0 t}; L^2(Q_{0,T}^k)\| \cdot \|(z^s)^- e^{c_0 t}; L^2(Q_{0,T}^k)\|$, звідки

$$\|s(z^s)^-; L^2(Q_{0,T}^k)\| \leq C_{18}(c_0) \cdot \|f_k; L^2(Q_{0,T}^k)\|. \quad (2.26)$$

З рівняння (2.7) одержимо $E^k z^s = f_k - z_t^s + s(z^s)^- \in L^2(Q_{0,T}^k)$. Тому з умов теореми та оцінок (2.24), (2.26) випливає, що

$$\begin{aligned} \|E^k z^s; L^2(Q_{0,T}^k)\|^2 &\leq C_{19} (\|f_k; L^2(Q_{0,T}^k)\|^2 + \|f_{k,t}; L^2(Q_{0,T}^k)\|^2 + \\ &\quad + \|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|^2), \end{aligned}$$

де $C_{19} > 0$ – стала, яка не залежить від k, s . Твердження доведено.

Твердження 3. Нехай $k \in \mathbb{N}$, $k > 4$, виконуються умови твердження 1, $u_0^k \in W^{2,2}(\Omega^k)$, $G^k u_0^k \in L^2(\Omega^k)$, $\{z^s\}_{s \in \mathbb{N}}$ – послідовність з твердження 1. Тоді для сталих l, R , що задовольняють умову

$$l, R \in \mathbb{N}, \quad 2l < R < k - 1, \quad (2.27)$$

виконується оцінка

$$\int_{Q_{0,T}^l} \left[|z^s|^2 + \sum_{i=1}^n |z_{x_i}^s|^p + |z_t^s|^2 + |E^k z^s|^2 \right] dx dt \leq C_{20}(R) \quad \text{для всіх } s \in \mathbb{N}, \quad (2.28)$$

де $C_{20}(R) > 0$ – стала, яка не залежить від s, k, l .

Доведення. Нехай виконуються умови твердження. Візьмемо $v = z^s \varphi^R e^{-2\lambda t}$ в (2.7) та зінтегруємо за $t \in (0; \tau)$, де φ^R визначена в (2.1), $\tau \in (0; T]$, $\lambda \in \mathbb{R}$. Оскільки $\varphi^R = 0$ на $\Omega \setminus \Omega^R$, то інтегрування проводять по $Q_{0,\tau}^R$. Тому

$$\begin{aligned} &\frac{1}{2} \int_{\Omega_t^R} |z^s|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx \Big|_{t=0}^{t=\tau} + \int_0^\tau \langle E^k z^s(t), z^s(t) \varphi^R \rangle_{D^k} e^{-2\lambda t} dt + \\ &+ \lambda \int_{Q_{0,\tau}^R} |z^s|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt \leq \int_{Q_{0,\tau}^R} f_k z^s \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt, \quad \tau \in (0; T]. \end{aligned} \quad (2.29)$$

Звідси, використавши лему 2 та нерівність Юнга, одержимо оцінку

$$(2c_0 + 2\lambda)y(\tau) \leq \int_{\Omega^R} |u_0^k|^2 \varphi^R dx + 2 \int_{Q_{0,\tau}^R} f_k z^s \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt + 2P(R)y^{p/2}(\tau) \leq$$

$$\leq \int_{\Omega^R} |u_0^k|^2 \varphi^R dx + \int_{Q_{0,\tau}^R} |f_k|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt + y(\tau) + 2 \left(\frac{y(\tau)}{2/p} + \frac{[P(R)]^{2/p}}{2/p-1} \right),$$

де $y(\tau) = \int_{Q_{0,\tau}^R} |z^s|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt$, $\tau \in (0; T]$. Вибравши $\lambda = -2c_0 + 1$, матимемо оцінку

$$y(\tau) \leq C_{21} \left(P^{\frac{2}{2-p}}(R) + \int_{\Omega^R} |u_0^k|^2 \varphi^R dx + \int_{Q_{0,\tau}^R} |f_k|^2 \varphi^R dx dt \right), \quad \tau \in (0; T].$$

Оскільки $k > R + 1$, то $u_0^k = u_0$, $f_k = f$ для $|x| < R$. Врахувавши вигляд $y(\tau)$ і $P(R)$, з попередньої оцінки легко отримаємо нерівність

$$\int_{Q_{0,T}^R} |z^s|^2 \varphi^R dx dt \leq C_{22} \left(R^{n-1+\omega+\frac{2\nu p}{2-p}} + \int_{\Omega^R} |u_0|^2 \varphi^R dx + \int_{Q_{0,T}^R} |f|^2 \varphi^R dx dt \right), \quad (2.30)$$

де $C_{22} > 0$ – стала, яка не залежить від k, s, R . Оскільки l, R, k взяті з умови (2.27), то $(R/2)^\beta \leq \varphi^R(x) \leq R^\beta$ для $x \in \Omega^l$. Тоді з (2.30) одержимо, що

$$\begin{aligned} \int_{Q_{0,T}^l} |z^s|^2 dx dt &= (R/2)^{-\beta} (R/2)^\beta \int_{Q_{0,T}^l} |z^s|^2 dx dt \leq (R/2)^{-\beta} \int_{Q_{0,T}^l} |z^s|^2 \varphi^R dx dt \leq \\ &\leq C_{23} R^{-\beta} \left(R^{n-1+\omega+\frac{2\nu p}{2-p}} + \int_{\Omega^R} |u_0|^2 \varphi^R dx + \int_{Q_{0,T}^R} |f|^2 \varphi^R dx dt \right). \end{aligned}$$

Оскільки $n-1+\omega+\frac{2\nu p}{2-p}-\beta = n-1+\omega+\frac{2\nu p}{2-p}-\frac{3p-2}{2-p}-\omega = n-\frac{2p}{2-p}+\frac{2\nu p}{2-p}$ і виконується нерівність $\varphi^R \leq R^\beta$, то одержимо

$$\int_{Q_{0,T}^l} |z^s|^2 dx dt \leq C_{24} \left(R^{n-\frac{2p}{2-p}+\frac{2\nu p}{2-p}} + \int_{\Omega^R} |u_0|^2 dx + \int_{Q_{0,T}^R} |f|^2 dx dt \right) \leq C_{25}(R). \quad (2.31)$$

Крім того, при $\lambda = 0$ з (2.29) та леми 2 матимемо

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_\tau^R} |z^s|^2 \varphi^R dx + 2(a_0 - \varkappa) \int_{Q_{0,\tau}^R} \sum_{i=1}^n |z_{x_i}^s|^p \varphi^R dx dt &\leq \int_{\Omega^R} |u_0^k|^2 \varphi^R dx + \\ + 2 \int_{Q_{0,\tau}^R} f_k z^s \varphi^R dx dt - 2c_0 \int_{Q_{0,\tau}^R} |z^s|^2 \varphi^R dx dt + 2P(R) &\left(\int_{Q_{0,\tau}^R} |z^s|^2 \varphi^R dx dt \right)^{p/2}, \quad \tau \in (0; T], \end{aligned}$$

де $\varkappa > 0$, що разом з (2.30) дасть нерівність

$$\max_{\tau \in [0, T]} \int_{\Omega_\tau^R} |z^s|^2 \varphi^R dx + \int_{Q_{0,T}^R} \sum_{i=1}^n |z_{x_i}^s|^p \varphi^R dx dt \leq C_{26}(R). \quad (2.32)$$

Звідси і (2.31) одержимо оцінку

$$\max_{\tau \in [0, T]} \int_{\Omega_\tau^l} |z^s|^2 dx + \int_{Q_{0, \tau}^k} \sum_{i=1}^n |z_{x_i}^s|^p dx dt \leq C_{27}(R). \quad (2.33)$$

Для того щоб отримати оцінки z_t^s , розглянемо допоміжну задачу: для $\varepsilon \in (0; 1]$ знайти $\zeta^\varepsilon \in \mathcal{H}^k \cap C([0; T]; L^2(\Omega^k))$ таке, що $\zeta^\varepsilon(0) = u_0^k$ і

$$\langle \zeta_t^\varepsilon(t) + E^k \zeta^\varepsilon(t) - s(\zeta^\varepsilon(t))^- , v \rangle_{H^k} + \varepsilon \langle G^k \zeta^\varepsilon(t), v \rangle_{H^k} = \langle f_k(t), v \rangle_{H^k}, \quad (2.34)$$

для $t \in (0; T)$, $v \in H^k$. Зауважимо, що ця функція ζ^ε залежить і від чисел s, k , але для спрощення запису ці індекси біля ζ^ε опускаємо. Як і в твердженнях 1 та 2 показуємо, що така функція ζ^ε існує, і, крім того, $\zeta_t^\varepsilon, E^k \zeta^\varepsilon + \varepsilon G^k \zeta^\varepsilon \in L^2(Q_{0, T}^k)$. Ми отримуємо ζ^ε як границю у відповідних просторах послідовності $\{\zeta^{\varepsilon, m}\}_{m \in \mathbb{N}}$ функцій вигляду (2.9), які задовольняють аналог рівностей (2.10), (2.11). Як і оцінки (2.12)-(2.14), матимемо, що

$$\int_{Q_{0, T}^k} \left[\varepsilon |\nabla_x \zeta^{\varepsilon, m}|^2 + \sum_{i=1}^n |\zeta_{x_i}^{\varepsilon, m}|^p + |\zeta^{\varepsilon, m}|^2 \right] dx dt \leq C_{28} \left(\int_{\Omega^k} |u_0^k|^2 dx + \int_{Q_{0, T}^k} |f_k|^2 dx dt \right), \quad (2.35)$$

$$\|E^k \zeta^{\varepsilon, m}; [\mathcal{H}^k]^*\| \leq C_{29}(k), \quad \|\sqrt{\varepsilon} G^k \zeta^{\varepsilon, m}; [\mathcal{H}^k]^*\| \leq C_{30}(k), \quad (2.36)$$

$$\begin{aligned} \|\zeta_t^{\varepsilon, m}(0); L^2(\Omega^k)\| &\leq \|f_k(0) - E^k u_0^k - \varepsilon G^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\| \leq \\ &\leq \|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\| + \|G^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|, \end{aligned} \quad (2.37)$$

де $C_{28} > 0$ – стала, яка не залежить від m, ε, s, k , а $C_{29}, C_{30} > 0$ – сталі, які не залежать від m, ε, s .

Нехай $T_1 \in (0; T)$, $h \in (0; T - T_1)$, $t \in (0; T_1)$, $v^h = (\zeta^{\varepsilon, m, +h} - \zeta^{\varepsilon, m})/h$. З рівності (2.16) одержимо, що

$$\int_{\Omega_t^k} \left[v_t^h v^h + \sum_{i=1}^n (\varepsilon + \tilde{b}_i) |v_{x_i}^h|^2 + c |v^h|^2 - \frac{s}{h} [(\zeta^{\varepsilon, +h})^- - (\zeta^\varepsilon)^-] v^h \right] dx = \int_{\Omega_t^k} \frac{(f_k^{+h} - f_k)}{h} v^h dx,$$

де функції $\tilde{b}_1, \dots, \tilde{b}_n \geq 0$ визначаються аналогічно як у твердженні 1. Далі отримуємо оцінку (2.17) для нашої функції v^h . Використавши її та попередню рівність, одержимо

$$\int_{\Omega_\tau^k} |v^h|^2 dx + \int_{Q_{0, \tau}^k} \varepsilon |\nabla_x v^h|^2 dx dt \leq C_{31} \left(\int_{\Omega^k} |v^h(0)|^2 dx + \int_{Q_{0, \tau}^k} \left| \frac{(f_k^{+h} - f_k)}{h} \right|^2 dx dt \right), \quad (2.38)$$

$\tau \in (0; T_1)$, де $C_{31} > 0$ – стала, яка не залежить від $h, m, \varepsilon, s, k, T_1$. Провівши міркування як при отриманні оцінки (2.18), матимемо існування похідних $\zeta_t^{\varepsilon, m}, \zeta_{x_1 t}^{\varepsilon, m}, \dots, \zeta_{x_n t}^{\varepsilon, m} \in L^2(Q_{0, T_1}^k)$. Крім того, з (2.38) і (2.37) отримаємо оцінку

$$\int_{Q_{0, T_1}^k} [|\zeta_t^{\varepsilon, m}|^2 + \varepsilon |\nabla_x \zeta_t^{\varepsilon, m}|^2] dx dt \leq C_{32} \left(\|f_k(0) - E^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|^2 + \right.$$

$$+ \|G^k u_0^k; L^2(\Omega^k)\|^2 + \int_{Q_{\delta, T_1}^k} |f_{k,t}|^2 dx dt, \quad T_1 \in (0; T), \quad (2.39)$$

де $C_{32} > 0$ – стала, яка не залежить від $\varepsilon, s, m, k, T_1$.

Використавши лему 5.3 [20, с. 20], отримаємо, що функції ζ^ε також задовольнятимуть оцінки (2.35), (2.36), (2.39). Тому одержимо існування такої послідовності $\{\varepsilon_j\}_{j \in \mathbb{N}}$, $\varepsilon_j \rightarrow +0$ при $j \rightarrow \infty$, що $\zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow \zeta$ слабо в \mathcal{D}^k та сильно в $L^2(Q_{0,T}^k)$, $\zeta_t^{\varepsilon_j} \rightarrow \zeta_t$ слабо в $L^2(Q_{0,T}^k)$, $E^k \zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow \tilde{\chi}_1$ слабо в $[\mathcal{H}^k]^*$, $\sqrt{\varepsilon_j} \zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow \tilde{\chi}_2$ слабо в \mathcal{H}^k при $j \rightarrow \infty$. З того, що $\sqrt{\varepsilon_j} \zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow \tilde{\chi}_2$ і $\zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow \zeta$, зокрема, слабо в $L^2(Q_{0,T}^k)$ робимо висновок, що $\tilde{\chi}_2 = 0$. З леми 4.1 [22, с. 98] матимемо, що $(\zeta^{\varepsilon_j})^- \rightarrow (\zeta)^-$ сильно в $L^2(Q_{0,T}^k)$. Крім того, $\sqrt{\varepsilon_j} G^k \zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow \tilde{\chi}_3$ слабо в $[\mathcal{H}^k]^*$, тому $\varepsilon_j G^k \zeta^{\varepsilon_j} \rightarrow 0$ слабо в $[\mathcal{H}^k]^*$ при $j \rightarrow \infty$. Далі показуємо, що $\tilde{\chi}_1 = E^k \zeta$ (див. [15, с. 171]) та те, що $\zeta = z^s$.

Нехай $j \in \mathbb{N}$, $\tau \in (0; T)$, $\delta \in (0; T - \tau)$. Візьмемо в рівності (2.34) $\varepsilon = \varepsilon_j$, а $v = \frac{1}{\delta}(\zeta^{\varepsilon_j}(t + \delta) - \zeta^{\varepsilon_j}(t))\varphi^R \in H^k$ та зінтегруємо за $t \in (0, \tau)$. Гладкість функції ζ^{ε_j} допоможе нам перейти до границі при $\delta \rightarrow +0$ і отримати рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{0,\tau}^R} \left[|\zeta_t^{\varepsilon_j}|^2 \varphi^R + \varepsilon_j \sum_{i=1}^n \zeta_{x_i}^{\varepsilon_j} (\zeta_{x_i t}^{\varepsilon_j} \varphi^R + \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi_{x_i}^R) + \sum_{i=1}^n a_i |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^{p-2} \zeta_{x_i}^{\varepsilon_j} (\zeta_{x_i t}^{\varepsilon_j} \varphi^R + \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi_{x_i}^R) + \right. \\ & \left. + c \zeta^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi^R - s (\zeta^{\varepsilon_j})^- \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi^R \right] dx dt = \int_{Q_{0,\tau}^R} f \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi^R dx dt, \quad \tau \in (0; T]. \end{aligned}$$

Зінтегрувавши частинами (див. зауваження 1), звідси одержимо

$$\begin{aligned} & \frac{\varepsilon_j}{2} \int_{\Omega_t^R} \sum_{i=1}^n |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^2 \varphi^R dx \Big|_{t=0}^{t=T} + \frac{1}{p} \int_{\Omega_t^R} \sum_{i=1}^n a_i |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^p \varphi^R dx \Big|_{t=0}^{t=T} + \frac{s}{2} \int_{\Omega_t^R} |(\zeta^{\varepsilon_j})^-|^2 \varphi^R dx \Big|_{t=0}^{t=T} + \\ & + \int_{Q_{0,T}^R} \left[|\zeta_t^{\varepsilon_j}|^2 \varphi^R + \varepsilon_j \sum_{i=1}^n \zeta_{x_i}^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi_{x_i}^R + \sum_{i=1}^n a_i |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^{p-2} \zeta_{x_i}^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi_{x_i}^R + c \zeta^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi^R \right] dx dt = \\ & = \int_{Q_{0,T}^R} f \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi^R dx dt. \end{aligned} \quad (2.40)$$

Як і в лемі 2 візьмемо $r = \frac{2p}{2-p}$ (нагадаємо, що $\frac{1}{p'} + \frac{1}{2} + \frac{1}{r} = 1$ і тому $abc \leq \frac{a^{p'}}{p'} + \frac{b^2}{2} + \frac{c^r}{r}$) і для кожного $\varkappa_1 > 0$ отримаємо

$$\begin{aligned} & \left| \sum_{i=1}^n a_i |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^{p-2} \zeta_{x_i}^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi_{x_i}^R \right| \leq \sum_{i=1}^n a_i \cdot |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^{p-1} \cdot |\zeta_t^{\varepsilon_j}| \cdot \frac{|\varphi_{x_i}^R|}{\varphi^R} \cdot \varphi^R \leq \\ & \leq \varkappa_1 |\zeta_t^{\varepsilon_j}|^2 \varphi^R + C_{33}(\varkappa_1) \left(\sum_{i=1}^n |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^p \varphi^R + \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} \right). \end{aligned}$$

З (2.32) одержимо оцінку $\int_{Q_{0,T}^R} \sum_{i=1}^n |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^p \varphi^R dxdt \leq C_{34}(R)$. Для кожного $\varkappa_2 > 0$ матимемо $f \zeta_t^{\varepsilon_j} \leq \varkappa_2 |\zeta_t^{\varepsilon_j}|^2 + C_{35}(\varkappa_2) |f|^2$. Враховуючи ці оцінки та те, що $(\zeta^{\varepsilon_j})^-|_{t=0} = (u_0^k)^- = 0$, після елементарних перетворень з (2.40) одержимо

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{0,T}^R} \left[(1 - \varkappa_1 - \varkappa_2) |\zeta_t^{\varepsilon_j}|^2 \varphi^R + \sqrt{\varepsilon_j} \sum_{i=1}^n \sqrt{\varepsilon_j} \zeta_{x_i}^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi_{x_i}^R + c \zeta^{\varepsilon_j} \zeta_t^{\varepsilon_j} \varphi^R \right] dxdt \leq \\ & \leq \int_{\Omega_0^R} \left[\sum_{i=1}^n \left(\frac{\varepsilon_j}{2} |u_{0,x_i}^k|^2 + \frac{a_i}{p} |u_{0,x_i}^k|^p \right) + \frac{s}{2} |(u_0^k)^-|^2 \right] \varphi^R dx + C_{36}(\varkappa_1, \varkappa_2) \int_{Q_{0,T}^R} \left[\sum_{i=1}^n |\zeta_{x_i}^{\varepsilon_j}|^p \varphi^R + \right. \\ & \left. + |f|^2 \varphi^R + \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} \right] dxdt \leq \int_{\Omega_0^R} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\varepsilon_j}{2} |u_{0,x_i}^k|^2 + \frac{a_i}{p} |u_{0,x_i}^k|^p \right) \varphi^R dx + C_{37}(\varkappa_1, \varkappa_2, R) + \\ & + C_{38}(\varkappa_1, \varkappa_2) \int_{Q_{0,T}^k} \left[|f|^2 \varphi^R + \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} \right] dxdt, \end{aligned} \quad (2.41)$$

де C_{37} не залежить від ε_j, s, k , C_{38} не залежить від ε_j, s, k, R . Використовуючи оцінки (2.39), легко показати, що для кожного фіксованого $R > 0$ границя другого доданка зліва в (2.41) при $j \rightarrow \infty$ дорівнює нулю. Зрозуміло, що границя першого доданка справа в (2.41) теж дорівнює нулю. Нехай $\varkappa_1 + \varkappa_2 \in (0; 1)$. Взявши з обох частин (2.41) нижню границю при $j \rightarrow \infty$ одержимо, що функція ζ (тобто z^s) задовольняє оцінку

$$\begin{aligned} & \int_{Q_{0,T}^R} [(1 - \varkappa_1 - \varkappa_2) |z_t^s|^2 + c z^s z_t^s] \varphi^R dxdt \leq \frac{1}{p} \int_{\Omega_0^R} \sum_{i=1}^n a_i |u_{0,x_i}^k|^p \varphi^R dx + C_{39}(\varkappa_1, \varkappa_2, R) + \\ & + C_{40}(\varkappa_1, \varkappa_2) \int_{Q_{0,T}^k} \left[|f|^2 + \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} \right] dxdt. \end{aligned}$$

Доводячи лему 2, ми показали, що $\int_{\Omega^R} \frac{|\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} dx \leq C_{41} R^{n-1+\omega}$. Крім того, $|c z^s z_t^s \varphi^R| \leq \varkappa_3 |z_t^s|^2 \varphi^R + C_{42}(\varkappa_3) |z^s|^2 \varphi^R$, $\varkappa_3 > 0$. Тому після нескладних перетворень з попередньої нерівності та (2.30) отримаємо

$$\int_{Q_{0,T}^R} |z_t^s|^2 \varphi^R dxdt \leq C_{43}(R). \quad (2.42)$$

Звідси і (2.31) одержимо оцінку

$$\int_{Q_{0,T}^l} |z_t^s|^2 dxdt \leq C_{44}(R). \quad (2.43)$$

Нехай $\tau \in (0; T]$, $w_s(\tau) = (\int_{Q_{0,\tau}^k} |s(z^s)^-|^2 \varphi^R e^{2c_0 t} dx dt)^{1/2} \neq 0$. Тоді візьмемо в рівнянні (2.7) функцію $v = -s(z^s)^- \varphi^R e^{2c_0 t}$ та зінтегруємо за $t \in (0; \tau)$. Використавши нерівність Гельдера, матимемо, що

$$-I_s(\tau) + w_s^2(\tau) \leq \|f_k \sqrt{\varphi^R} e^{c_0 t}; L^2(Q_{0,\tau}^k)\| \cdot w_s(\tau), \quad (2.44)$$

де

$$\begin{aligned} I_s(\tau) &= \int_0^\tau \langle z_t^s(t) + E^k z^s(t), s(z^s(t))^- \varphi^R \rangle_{D^k} e^{2c_0 t} dt = s \int_{Q_{0,\tau}^k} \left[z_t^s(z^s)^- \varphi^R + \right. \\ &\quad \left. + \sum_{i=1}^n a_i |z_{x_i}^s|^{p-2} z_{x_i}^s ([(z^s)^-]_{x_i} \varphi^R + (z^s)^- \varphi_{x_i}^R) - c |(z^s)^-|^2 \varphi^R \right] e^{2c_0 t} dx dt. \end{aligned}$$

Оцінимо цей інтеграл. Оскільки

$$\begin{aligned} \int_{Q_{0,\tau}^k} \left[z_t^s(z^s)^- + \sum_{i=1}^n a_i |z_{x_i}^s|^{p-2} z_{x_i}^s [(z^s)^-]_{x_i} - c |(z^s)^-|^2 \right] \varphi^R e^{2c_0 t} dx dt &= \\ &= -\frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^R} |(z^s)^-|^2 \varphi^R e^{2c_0 \tau} dx + \\ &+ \int_{Q_{0,\tau}^R} \left[-\sum_{i=1}^n a_i [(z^s)^-]_{x_i}^p + (c_0 - c) |(z^s)^-|^2 \right] \varphi^R e^{2c_0 t} dx dt \leq 0, \end{aligned}$$

то

$$I_s(\tau) \leq s \int_{Q_{0,\tau}^R} \sum_{i=1}^n |z_{x_i}^s|^{p-1} \cdot |(z^s)^-| \cdot a_i \cdot |\varphi_{x_i}^R| e^{2c_0 t} dx dt.$$

Як і в лемі 2 отримаємо оцінку

$$\begin{aligned} I_s(\tau) &\leq C_{45}(R) s \sum_{i=1}^n \left(\int_{Q_{0,\tau}^R} |z_{x_i}^s|^p \varphi^R dx dt \right)^{1/p'} \cdot \left(\int_{Q_{0,\tau}^R} \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} e^{2c_0 t} dx dt \right)^{1/r} \cdot \\ &\cdot \left(\int_{Q_{0,\tau}^R} |(z^s)^-|^2 \varphi^R e^{2c_0 t} dx dt \right)^{1/2} = C_{45}(R) \sum_{i=1}^n \left(\int_{Q_{0,\tau}^R} |z_{x_i}^s|^p \varphi^R dx dt \right)^{1/p'} \cdot \\ &\cdot \left(\int_{Q_{0,\tau}^R} \frac{|a_i|^r \cdot |\varphi_{x_i}^R|^r}{|\varphi^R|^{r-1}} e^{2c_0 t} dx dt \right)^{1/r} \cdot w_s(\tau), \quad \tau \in (0; T]. \end{aligned}$$

Тому з (2.32) та вигляду $\varphi(R)$ матимемо, що $I_s(\tau) \leq C_{46}(R) w_s(\tau)$, $\tau \in (0; T]$. Тоді з (2.44) одержимо оцінку

$$\int_{Q_{0,\tau}^R} |s(z^s)^-|^2 \varphi^R dx dt \leq C_{47}(R). \quad (2.45)$$

Отже, $\int_{Q_{0,T}^l} |s(z^s)^-|^2 dxdt \leq C_{48}(R)$.

З рівняння (2.7) отримаємо $E^k z^s = f_k - z_t^s + s(z^s)^- \in L^2(Q_{0,T}^k)$. Тоді з умов теореми та оцінок (2.42), (2.45) випливає, що

$$\int_{Q_{0,T}^R} |E^k z^s|^2 \varphi^R dxdt = \int_{Q_{0,T}^R} |f_k - z_t^s + s(z^s)^-|^2 \varphi^R dxdt \leq C_{49}(R), \quad (2.46)$$

тому

$$\int_{Q_{0,T}^l} |E^k z^s|^2 dxdt \leq C_{50}(R). \quad (2.47)$$

З оцінок (2.31), (2.33), (2.43), (2.47) матимемо (2.28). Твердження доведено.

3. Доведення основних результатів.

Доведення теореми 1. Нехай u^1, u^2 – розв'язки нерівності (1.1) з функціями f_1, u_0^1 та f_2, u_0^2 відповідно, $w = (u^1 + u^2)/2$, функція w_η є розв'язком задачі з параметром $\eta > 0$: $\eta w_{\eta t}(t) + w_\eta(t) = w(t)$, $t \in (0, T)$, $w_\eta(0) = (u_0^1 + u_0^2)/2$. З [16, с. 59] відомо, що $w_\eta \in \mathcal{K}$ та існує послідовність $\{w_{\eta_s}\}_{s \in \mathbb{N}}$ ($\eta_s \rightarrow +0$ при $s \rightarrow \infty$), яка збігається до w слабо в $U(Q_{0,T}^k)$ та сильно в $L^2(Q_{0,T}^k)$ для всіх $k \in \mathbb{N}$. Тому з леми 1.18 [20, с. 39] випливає існування підпослідовності (позначимо її знову $\{w_{\eta_s}\}_{s \in \mathbb{N}}$) такої, що $\|w_{\eta_s}(t) - w(t); L^2(\Omega^k)\| \rightarrow 0$ при $s \rightarrow \infty$ для майже всіх $t \in (0; T)$. Оскільки $w_{\eta_s}, w \in C([0; T]; L^2(\Omega^k))$, то $w_{\eta_s}(t) \rightarrow w(t)$ сильно в $L^2(\Omega^k)$ для всіх $t \in (0; T)$.

Нехай $\psi \in \Psi$. Існує $l \in \mathbb{N}$ таке, що $\psi = 0$ в $Q_{0,T} \setminus Q_{0,T}^l$. Приймаючи в (1.1) $v = w_{\eta_s}$, $s \in \mathbb{N}$, $f = f_r$, $u_0 = u_0^r$, $r = 1, 2$, отримуємо нерівності

$$\begin{aligned} & \int_0^\tau \langle A^l u^r, (w_{\eta_s} - u^r)\psi \rangle_{V^l} dt + \int_{Q_{0,\tau}} \left[(w_{\eta_s t} - f_r)(w_{\eta_s} - u^r)\psi + \frac{1}{2} \psi_t |w_{\eta_s} - u^r|^2 \right] dxdt \geq \\ & \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |w_{\eta_s} - u^r|^2 \psi dx - \frac{1}{8} \int_{\Omega_0} |u_0^1 - u_0^2|^2 \psi dx, \quad r = 1, 2. \end{aligned}$$

Додавши ці дві нерівності, з оцінки $w_{\eta_s t}(w_{\eta_s} - w) = -\eta_s |w_{\eta_s t}|^2 \leq 0$ матимемо

$$\begin{aligned} & \int_0^\tau [\langle A^l u^1, (w_{\eta_s} - u^1)\psi \rangle_{V^l} + \langle A^l u^2, (w_{\eta_s} - u^2)\psi \rangle_{V^l}] dt + \\ & + \int_{Q_{0,\tau}} [-f_1(w_{\eta_s} - u^1) - f_2(w_{\eta_s} - u^2)] \psi dxdt + \frac{1}{2} \int_{Q_{0,\tau}} [|w_{\eta_s} - u^1|^2 + |w_{\eta_s} - u^2|^2] \psi_t dxdt \geq \\ & \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} [|w_{\eta_s} - u^1|^2 + |w_{\eta_s} - u^2|^2] \psi dx - \frac{1}{4} \int_{\Omega_0} |u_0^1 - u_0^2|^2 \psi dx. \end{aligned}$$

Спрямувавши $s \rightarrow +\infty$ ($\eta_s \rightarrow +0$), отримаємо

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u^1 - u^2|^2 \psi dx + \int_0^\tau \langle A^l u^1 - A^l u^2, (u^1 - u^2)\psi \rangle_{V^l} dt \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |u_0^1 - u_0^2|^2 \psi dx +$$

$$+ \frac{1}{2} \int_{Q_{0,\tau}} |u^1 - u^2|^2 \psi_t dxdt + \int_{Q_{0,\tau}} (f_1 - f_2)(u^1 - u^2) \psi dxdt, \quad \tau \in (0; T]. \quad (3.1)$$

Припустимо тепер, що $f_1 = f_2$, $u_0^1 = u_0^2$. Візьмемо в (3.1) $\psi = \varphi^R e^{-2\lambda t}$, де $\lambda > 0$ таке, що $\alpha = 2c_0 + 2\lambda > 0$. Тоді (3.1) та оцінка (2.19) з $\varkappa = a_0$ дадуть нерівність $\alpha y(\tau) \leq P(R)y^{p/2}(\tau)$, де $y(\tau) = \int_{Q_{0,\tau}} |u^1 - u^2|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dxdt$, $\tau \in (0; T]$. Тому $\alpha y^{p/2}(T)[y^{\frac{2-p}{2}}(T) - P(R)/\alpha] \leq 0$, звідки отримаємо нерівність $y^{\frac{2-p}{2}}(T) \leq P(R)/\alpha$, тобто,

$$\left(\int_{Q_{0,T}} |u^1 - u^2|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dxdt \right)^{\frac{2-p}{2}} \leq C_{51} R^{(n-1+\omega)\frac{2-p}{2} + \nu p}, \quad (3.2)$$

де $C_{51} > 0$ – стала, яка не залежить від R . Нехай $l \in \mathbb{N}$, $R \in \mathbb{R}$, $R > 2l$. Ми показували, що $\varphi^R(x) \geq (R/2)^\beta$ для $x \in \Omega^l$. Тому з (3.2) одержимо оцінку

$$\begin{aligned} \int_{Q_{0,T}^l} |u^1 - u^2|^2 dxdt &\leq C_{52} R^{-\beta} \int_{Q_{0,T}^R} |u^1 - u^2|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dxdt \leq \\ &\leq C_{53} R^{-\frac{3p-2}{2-p} + n-1 + \frac{2\nu p}{2-p}} = C_{53} R^{n - \frac{2p}{2-p} + \frac{2\nu p}{2-p}}, \end{aligned} \quad (3.3)$$

де $C_{53} > 0$ – стала, яка не залежить від R . Оскільки $n - \frac{2p}{2-p} + \frac{2\nu p}{2-p} < 0$, то спрямувавши в (3.3) $R \rightarrow +\infty$, отримаємо $u^1 = u^2$ майже скрізь в $Q_{0,T}^l$, $l \in \mathbb{N}$. Отже, $u^1 = u^2$ майже скрізь в $Q_{0,T}$.

Доведення теореми 2. Нехай $k, l \in \mathbb{N}$, $l < k$, $w \in \mathcal{D}^k$. З наших припущень випливають вкладення $\mathcal{D}^k \subset L^2(Q_{0,T}^k) \subset [\mathcal{D}^k]^*$. Якщо $E^k w \in L^2(Q_{0,T}^k)$, то $\langle E^k w, v \rangle_{\mathcal{D}^k} = \int_{Q_{0,T}^k} E^k w v dxdt$, $v \in \mathcal{D}^k$. Позначимо через $E^k w|_l$ такий елемент з простору $[\mathcal{D}^l]^*$, що $\langle E^k w|_l, v \rangle_{\mathcal{D}^l} = \langle E^k w, \tilde{v} \rangle_{\mathcal{D}^k}$ для всіх $v \in \mathcal{D}^l$. Тут $\tilde{v} \in \mathcal{D}^k$ – продовження v нулем поза $Q_{0,T}^l$. Якщо знову $E^k w \in L^2(Q_{0,T}^k)$, то

$$\langle E^k w|_l, v \rangle_{\mathcal{D}^l} = \langle E^k w, \tilde{v} \rangle_{\mathcal{D}^k} = \int_{Q_{0,T}^k} E^k w \tilde{v} dxdt = \int_{Q_{0,T}^l} E^k w|_l v dxdt = \int_{Q_{0,T}^l} E^k w v dxdt,$$

$v \in \mathcal{D}^l$. Тому замість $E^k w|_l$ можна писати $E^k w$.

Нехай $k, s \in \mathbb{N}$, $z^s = u^{k,s}$ задовольняє (2.7), (2.8). З твердження 1 випливає, що така функція $u^{k,s} \in \mathcal{D}^k$ існує. З твердження 2 матимемо обмеженість послідовності $\{u^{k,s}\}_{s \in \mathbb{N}}$ в просторі \mathcal{D}^k та послідовностей $\{u_t^{k,s}\}_{s \in \mathbb{N}}$, $\{E^k u^{k,s}\}_{s \in \mathbb{N}}$, $\{s(u^{k,s})^-\}_{s \in \mathbb{N}}$ в просторі $L^2(Q_{0,T}^k)$. Тому існує підпослідовність (позначимо її так само через $\{u^{k,s}\}_{s \in \mathbb{N}}$) така, що $u^{k,s} \rightarrow u^k$ слабо в \mathcal{D}^k та сильно в $L^2(Q_{0,T}^k)$, $E^k u^{k,s} \rightarrow \tilde{\chi}^k$ слабо в $L^2(Q_{0,T}^k)$, $u_t^{k,s} \rightarrow u_t^k$ слабо в $L^2(Q_{0,T}^k)$ при $s \rightarrow \infty$.

З твердження 1 маємо, що $\int_{Q_{0,T}^k} (u_t^{k,s} + E^k u^{k,s} - s(u^{k,s})^- - f_k) v dxdt = 0$ для всіх $v \in L^2(Q_{0,T}^k)$. Приймавши $(v - u^{k,s})\psi$ замість v , де $v \in L^2(Q_{0,T}^k)$, $\psi \in L^\infty(Q_{0,T}^k)$,

$v, \psi \geq 0$, та використавши оцінку (2.3), отримаємо нерівність

$$\int_{Q_{0,T}^k} (u_t^{k,s} + E^k u^{k,s} - f_k)(v - u^{k,s})\psi \, dxdt = s \int_{Q_{0,T}^k} (-v^- - [-(u^{k,s})^-])(v - u^{k,s})\psi \, dxdt \geq 0.$$

Спрямувавши $s \rightarrow \infty$, одержимо, що $\int_{Q_{0,T}^k} (u_t^k + \tilde{\chi}^k - f_k)(v - u^k)\psi \, dxdt \geq 0$ для всіх $v \in L^2(Q_{0,T}^k)$, $\psi \in L^\infty(Q_{0,T}^k)$, $v, \psi \geq 0$. Прийmemo $\psi \equiv 1$ та як і в [15, с. 397] покажемо, що $\tilde{\chi}^k = E^k u^k$ і $u^k \geq 0$.

Нехай l, k, R задовольняють умову (2.27). З оцінки (2.28) матимемо

$$\int_{Q_{0,T}^l} \left[|u^{k,s}|^2 + \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^{k,s}|^p + |u_t^{k,s}|^2 + |E^k u^{k,s}|^2 \right] dxdt \leq C_{54}(R), \quad s \in \mathbb{N}.$$

де $C_{54}(R) > 0$ – стала, яка не залежить від l, k, s . Тому з леми 5.3 [20, с. 20] отримаємо

$$\int_{Q_{0,T}^l} \left[|u^k|^2 + \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^k|^p + |u_t^k|^2 + |E^k u^k|^2 \right] dxdt \leq C_{55}(R). \quad (3.4)$$

Тут $C_{55}(R) > 0$ – стала, яка не залежить від l, k, s .

Продовжимо кожену функцію u^k нулем поза область $Q_{0,T}^k$. Тоді послідовність $\{u^k\}_{k \in \mathbb{N}}$ має властивість: для довільних $l \in \mathbb{N}$, функцій $v \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$, $v \geq 0$, та $\psi \in \Psi$, $\psi = 0$ на $Q_{0,T} \setminus Q_{0,T}^l$, і для всіх $k \geq l$ справджується нерівність

$$\int_{Q_{0,T}^l} (u_t^k + E^k u^k - f_k)(v - u^k)\psi \, dxdt \geq 0. \quad (3.5)$$

Додамо нерівності (3.5) записані для $k \in \mathbb{N}$ та $m \in \mathbb{N}$, $k, m \geq l$. Вважатимемо, що $m \geq k > R + 1$, де $0 < R < l$. Прийmemo в отриманій нерівності $v = (u^k + u^m)/2$, $\psi \in \Psi$, $\psi = 0$ на $Q_{0,T} \setminus Q_{0,T}^R$. Після нескладних перетворень одержимо, що

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \int_{\Omega^R} |u^k - u^m|^2 \psi dx \Big|_{t=0}^{t=\tau} + \int_{Q_{0,\tau}^R} (E^k u^k - f_k)(u^k - u^m)\psi \, dxdt - \\ & - \int_{Q_{0,\tau}^R} (E^m u^m - f_m)(u^k - u^m)\psi \, dxdt - \frac{1}{2} \int_{Q_{0,\tau}^R} |u^k - u^m|^2 \psi_t \, dxdt \leq 0, \quad \tau \in (0; T]. \end{aligned}$$

Прийmemo $\psi = \varphi^R e^{-2\lambda t}$ (див. (2.1)), де $\lambda \in \mathbb{R}$. З умов на наші функції та означення оператора E^k отримаємо

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega^R} |u^k - u^m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda \tau} dx + \int_{Q_{0,\tau}^R} \left[\sum_{i=1}^n a_i (|u_{x_i}^k|^{p-2} u_{x_i}^k - |u_{x_i}^m|^{p-2} u_{x_i}^m) [(u^k - u^m)\varphi^R]_{x_i} + \right.$$

$$\begin{aligned}
& + (c + \lambda)|u - v|^2 \varphi^R \Big] e^{-2\lambda t} dx dt \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega^R} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi^R dx + \\
& + \int_{Q_{0,\tau}^R} (f_k - f_m)(u^k - u^m) \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt, \quad \tau \in (0; T].
\end{aligned}$$

Тоді звідси та з (2.19) і умов теореми одержимо

$$\begin{aligned}
& \int_{\Omega^R} |u^k - u^m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda \tau} dx + 2(a_0 - \varkappa_1) \int_{Q_{0,\tau}^R} \sum_{i=1}^n (|u_{x_i}^k|^{p-2} u_{x_i}^k - |u_{x_i}^m|^{p-2} u_{x_i}^m) (u_{x_i}^k - \\
& - u_{x_i}^m) \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt + (2c_0 + 2\lambda - \varkappa_2) \int_{Q_{0,\tau}^R} |u^k - u^m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt \leq \\
& \leq 2P(R) \left(\int_{Q_{0,\tau}^R} |u^k - u^m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt \right)^{p/2} + \\
& + \int_{\Omega^R} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi^R dx + \frac{1}{\varkappa_2} \int_{Q_{0,\tau}^R} |f_k - f_m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt, \quad (3.6)
\end{aligned}$$

де $\varkappa_1, \varkappa_2 > 0$, $P(R)$ – стала з леми 2, залежна від \varkappa_1, R та від λ . Прийнемо $\varkappa_1 = a_0$, $\varkappa_2 > 0$, λ таке велике, щоб $\alpha = 2c_0 + 2\lambda - \varkappa_2 > 0$. Матимемо оцінку

$$\alpha y_{k,m}(\tau) \leq P(R) y_{k,m}^{p/2}(\tau) + \varepsilon_{k,m}, \quad (3.7)$$

де $\varepsilon_{k,m} = \int_{\Omega^R} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi^R dx + C_{56} \int_{Q_{0,\tau}^R} |f_k - f_m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt$, $C_{56} > 0$ – стала, яка не залежить від k, m, R , $y_{k,m}(\tau) = \int_{Q_{0,\tau}^R} |u^k - u^m|^2 \varphi^R e^{-2\lambda t} dx dt$. Нехай $l \in \mathbb{N}$.

Задамо довільне $\varepsilon > 0$. Виберемо $R > 2l$ таким великим, що $R^{n - \frac{2p}{2-p} + \frac{2\nu p}{2-p}} < \varepsilon$. Нехай $k, m > R + 1$. З умови **(U)** та вибору $\{f_r\}_{r \in \mathbb{N}}$ отримаємо, що $\varepsilon_{k,m} = 0$. Як і оцінку (3.3) при доведенні теореми 1 з (3.7) одержимо

$$\int_{Q_{0,\tau}^l} |u^k - u^m|^2 dx dt \leq C_{57} R^{n - \frac{2p}{2-p} + \frac{2\nu p}{2-p}} < C_{57} \varepsilon.$$

Тут $C_{57} > 0$ – стала, яка не залежить від l, k, m, R, ε . Отже, послідовність $\{u^k\}_{k \in \mathbb{N}}$ є фундаментальною в $L^2(Q_{0,T}^l)$, тому сильно збіжною в цьому просторі до деякого \tilde{u}^l . Нехай u – така функція, що $u(x, t) = \tilde{u}^l(x, t)$ для майже всіх $(x, t) \in Q_{0,T}^l$, $l \in \mathbb{N}$. Очевидно, що така функція визначена коректно і, крім того, для всіх фіксованих $l \in \mathbb{N}$: $u^k \rightarrow u$ сильно в просторі $L^2(Q_{0,T}^l)$. Ця збіжність, разом з оцінкою (3.6), дадуть фундаментальність (і тому збіжність) послідовності $\{u^k\}_{k \in \mathbb{N}}$ до u в просторі $C([0; T]; L^2(\Omega^l))$, $l \in \mathbb{N}$. Оскільки $u^k \geq 0$, то $u \geq 0$.

Отримані збіжності разом з оцінкою (3.4), рефлексивністю просторів $L^2(Q_{0,T}^k)$ та $W^{1,p}(Q_{0,T}^k)$ дадуть нам існування такої підпослідовності $\{u^{k_m}\}_{m \in \mathbb{N}} \subset \{u^k\}_{k \in \mathbb{N}}$, що

$u^{k_m} \rightarrow u$ в $C([0; T]; L^2(\Omega^l))$, сильно в $L^2(Q_{0,T}^l)$ та слабо в $U(Q_{0,T}^l)$, $u_t^{k_m} \rightarrow u_t$ слабо в $L^2(Q_{0,T}^l)$, $E^{k_m} u^{k_m} \rightarrow \chi$ слабо в $L^2(Q_{0,T}^l)$ при $m \rightarrow \infty$ для кожного $l \in \mathbb{N}$, де $\chi \in L_{\text{loc}}^2(\overline{Q_{0,T}})$.

Нехай $s \in \mathbb{N}$, $R > 0$, $R < s < k_m$. Доведемо, що для всіх $g \in U_{\text{loc}}(Q_{0,T})$ та $R > 0$ виконується рівність $\langle A^s u, g \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)} = \langle \chi, g \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}$. Нехай $m \in \mathbb{N}$, $w \in U_{\text{loc}}(Q_{0,T})$, $Z_m = \int_{Q_{0,T}^R} E^{k_m} u^{k_m} (u^{k_m} - w) \varphi^R dxdt - \langle A^s w, (u^{k_m} - w) \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}$. Використавши оцінку (2.19) з $\varkappa = a_0$ одержимо, що

$$Z_m \geq c_0 \int_{Q_{0,T}^R} |u^{k_m} - w|^2 \varphi^R dxdt - P(R) \left(\int_{Q_{0,T}^R} |u^{k_m} - w|^2 \varphi^R dxdt \right)^{p/2}. \quad (3.8)$$

З нерівності (3.5) ($f_{k_m} = f$ в області $Q_{0,T}^R$) матимемо оцінку

$$\int_{Q_{0,T}^R} E^{k_m} u^{k_m} u^{k_m} \varphi^R dxdt \leq \int_{Q_{0,T}^R} (u_t^{k_m} - f)(v - u^{k_m}) \varphi^R dxdt + \int_{Q_{0,T}^R} E^{k_m} u^{k_m} v \varphi^R dxdt$$

для всіх $v \in L_{\text{loc}}^2(\overline{Q_{0,T}})$, $v \geq 0$. Тому з (3.8) та останньої оцінки матимемо

$$\begin{aligned} & c_0 \int_{Q_{0,T}^R} |u^{k_m} - w|^2 \varphi^R dxdt - P(R) \left(\int_{Q_{0,T}^R} |u^{k_m} - w|^2 \varphi^R dxdt \right)^{p/2} \leq Z_m \leq \\ & \leq \int_{Q_{0,T}^R} (u_t^{k_m} - f)(v - u^{k_m}) \varphi^R dxdt + \int_{Q_{0,T}^R} E^{k_m} u^{k_m} v \varphi^R dxdt - \int_{Q_{0,T}^R} E^{k_m} u^{k_m} w \varphi^R dxdt - \\ & \quad - \langle A^s w, (u^{k_m} - w) \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}. \end{aligned}$$

Спрямувавши $m \rightarrow \infty$, після незначних перетворень одержимо

$$\begin{aligned} c_0 \int_{Q_{0,T}^R} |u - w|^2 \varphi^R dxdt & \leq P(R) \left(\int_{Q_{0,T}^R} |u - w|^2 \varphi^R dxdt \right)^{p/2} + \int_{Q_{0,T}^R} [(u_t - f)(v - u) \varphi^R + \\ & \quad + \chi(v - w) \varphi^R] dxdt - \langle A^s w, (u - w) \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}. \end{aligned}$$

Прийнявши $v = u$ (що законно), одержимо оцінку

$$c_0 \int_{Q_{0,T}^R} |u - w|^2 \varphi^R dxdt \leq P(R) \left(\int_{Q_{0,T}^R} |u - w|^2 \varphi^R dxdt \right)^{p/2} + \langle \chi - A^s w, (u - w) \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}.$$

Прийmemo тут $w = u - \lambda g$, де $\lambda > 0$, $g \in U_{\text{loc}}(Q_{0,T})$, винесемо λ та поділимо на λ . Матимемо

$$c_0 \lambda \int_{Q_{0,T}^R} |g|^2 \varphi^R dxdt \leq \lambda^{p-1} P(R) \left(\int_{Q_{0,T}^R} |g|^2 \varphi^R dxdt \right)^{p/2} + \langle \chi - A^s(u - \lambda g), g \varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}.$$

Спрямувавши $\lambda \rightarrow +0$, з семінеперервності оператора A^s одержимо таку нерівність $0 \leq \langle \chi - A^s u, g\varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}$. Звідси $\langle \chi, g\varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)} = \langle A^s u, g\varphi^R \rangle_{U(Q_{0,T}^s)}$ ([15, с. 172]).

Нехай $\psi \in \Psi$, $v \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$, $v \geq 0$. Візьмемо $s \in \mathbb{N}$ таке, щоб $\psi = 0$ в $Q_{0,T} \setminus Q_{0,T}^s$. Спрямувавши в (3.5) $m \rightarrow \infty$, отримаємо $\int_{Q_{0,\tau}^s} (u_t + A^s u - f)(v - u)\psi dxdt \geq 0$ для всіх $\tau \in (0; T]$. Отже, u є сильним розв'язком варіаційної нерівності (1.1). Теорема доведена.

-
1. *Тихонов А.Н.* Теоремы единственности для уравнений теплопроводности // *Мат. сб.* – 1935. – Т. 42, №2. – С. 199-216.
 2. *Tacklind S.* Sur les class quasianalytiques des solution des equations aux derivees partielles du type parabolique // *Nova acta redital societatis schientiarum uppsaliensis.* – 1936. – Ser. 4. – Vol. 10, №3. – P. 3-55.
 3. *Brezis H., Friedman A.* Estimates on the support of solutions of parabolic variational inequalities // *Ill. J. Math.* – 1976. – Vol. 20. – P. 82-97.
 4. *Бугрій О.М.* Параболічні варіаційні нерівності без початкових умов: Дис. ... канд. фіз.-мат. наук. – Львів, 2001.
 5. *Калашников А.С.* О задаче Коши в классах растущих функций для некоторых квазилинейных вырождающихся параболических уравнений второго порядка // *Дифференциальные уравнения.* – 1973. – Т. 9, №4. – С. 682-691.
 6. *Di Benedetto E., Herero M.A.* On the Cauchy problem and initial traces for a degenerate parabolic equation // *Transaction of the AMS.* 1989. – Vol. 314, №1. – P. 187-224.
 7. *Di Benedetto E., Herero M.A.* Non-negative solutions of the evolution p-Laplacian equation. Initial traces and Cauchy problem when $1 < p < 2$ // *Arch. Ration. Mech. and Anal.* – 1990. – Vol. 111, №3. – P. 225-290.
 8. *Brezis H.* Semilinear equations in \mathbb{R}^N without condition at infinity // *Appl. Math. and Optim.* – 1984. – Vol. 12. – P. 271-282.
 9. *Бокало Н.М.* Об однозначной разрешимости краевых задач для полулинейных параболических уравнений в неограниченных областях без условий на бесконечности // *Сиб. мат. журн.* – 1993. – Т. 34, №4. – С. 33-40.
 10. *Bernis F.* Elliptic and parabolic semilinear problems without conditions at infinity // *Arch. Ration. Mech. and Anal.* – 1989. – Vol. 106, №3. – P. 217-241.
 11. *Бокало Н.М.* Задача Фурье для полулинейных параболических уравнений произвольного порядка в неограниченных областях // *Нелинейные граничные задачи.* – 2000. – Вып. 10. – С. 9-15.
 12. *Бокало М.М.* Коректність задачі Фур'є для деяких квазілінійних параболічних рівнянь в необмежених по просторових змінних областях без умов на нескінченності // *Матеріали міжн. мат. конф., присвяченій пам'яті Г. Гана – Чернівці, 1995.*
 13. *Смирнова Г.Н.* Линейные параболические уравнения, вырождающиеся на границе области // *Сиб. мат. журн.* – 1963. – Т. 4, №2. – С. 343-358.
 14. *Ishige K., Murata M.* An intrinsic metric approach to uniqueness of the positive Cauchy problem for parabolic equations // *Mathematische zeitschrift.* – 1998. – Vol. 227. – P. 313-335.
 15. *Лионс Ж.-Л.* Некоторые методы решения нелинейных краевых задач. – М., 1972.
 16. *Панков А.А.* Ограниченные и почти периодические решения нелинейных дифференциальных операторных уравнений. – К., 1985.
 17. *Лавренко С.П.* Параболические вариационные неравенства без начальных условий // *Дифференциальные уравнения.* – 1996. – Т. 32, №10. – С. 1-5.

18. Urbanska K. Parabolic variational inequality in unbounded domain // *Мат. студії.* – 2003. – Т. 19, №2. – С. 165-180.
19. Бугрій О.М. Системи параболічних варіаційних нерівностей в необмеженій області // *Вісник Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат.* – 1999. – Вип. 53. – С. 77-86.
20. Гаевский Х., Греггер К., Захаруас К. Нелинейные операторные уравнения и операторные дифференциальные уравнения. – М., 1978.
21. Михайлов В.П. Дифференциальные уравнения в частных производных. – М., 1983.
22. Ладыженская О.А., Солонников В.А., Уральцева Н.Н. Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. – М., 1967.
23. Бокло Н.М. О задаче без начальных условий для некоторых классов нелинейных параболических уравнений // *Труды семинара им. И.Г. Петровского.* – 1989. – Вип. 14. – С. 3-44.

INITIAL-VALUE PROBLEM FOR NONLINEAR PARABOLIC VARIATIONAL INEQUALITY IN UNBOUNDED WITH RESPECT TO THE SPACE VARIABLES DOMAIN

Oleh BUHRII

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

Let $T > 0$, $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ be a unbounded domain, $\Omega_\tau = \{(x, t) : x \in \Omega, t = \tau\}$, $Q_{t_1, t_2} = \Omega \times (t_1; t_2)$, $\mathcal{K} \subset L^p(0, T; W_{loc}^{1,p}(\overline{\Omega})) \cap L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$ be a closure convex subset, $p \in (1; 2)$. We seek the function $u \in \mathcal{K} \cap C([0; T]; L_{loc}^2(\overline{\Omega}))$ such that u satisfies the parabolic variational inequality

$$\int_{Q_{0,\tau}} [v_t(v-u)\psi + \sum_{i=1}^n a_i |u_{x_i}|^{p-2} u_{x_i} [(v-u)\psi]_{x_i} + (cu-f)(v-u)\psi + \frac{1}{2}\psi_t |v-u|^2] dxdt \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |v-u|^2 \psi dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |v-u_0|^2 \psi dx$$

for all test function v and for all $\tau \in (0, T]$ and arbitrary test functions $\psi \geq 0$, v . We suppose that $u_0 \in W_{loc}^{2,2}(\overline{\Omega})$, $f, f_t \in L_{loc}^2(\overline{Q_{0,T}})$, coefficients a_1, \dots, a_n may increase if $|x| \rightarrow \infty$. If some additional conditions are satisfied then we prove that our variational inequality has a unique solution.

Key words: parabolic variational inequality, initial-value problem, unbounded domain.

Стаття надійшла до редколегії 26.12.2003

Прийнята до друку 24.10.2007