

УДК 517.95

СЛАБКО НЕЛІНІЙНА ПАРАБОЛІЧНА ВАРІАЦІЙНА НЕРІВНІСТЬ У НЕОБМЕЖЕНІЙ ОБЛАСТІ

Маріанна ОЛІСКЕВИЧ

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

Одержано певні умови існування та єдиності розв'язку параболічної варіаційної нерівності в необмеженій за просторовими змінними області зі слабкою нелінійністю, яка задовольняє умову Ліпшиця.

Ключові слова: параболічна варіаційна нерівність.

Параболічні варіаційні нерівності виникають при моделюванні фізичних і механічних процесів [1]. Дослідженню таких нерівностей в обмежених областях присвячено багато праць. Зазначимо лише монографію [2], в якій знаходимо формулювання параболічних варіаційних нерівностей і методи їхнього дослідження. Лише у кількох працях вивчено деякі параболічні варіаційні нерівності в необмежених областях за просторовими змінними. Зокрема у праці [3] розглянуто варіаційну нерівність для випадку лінійного параболічного оператора, а в [4] вивчено варіаційну нерівність для слабко нелінійного параболічного оператора з монотонною степеневою нелінійністю.

У цій праці одержано певні умови існування та єдиності розв'язку варіаційної нерівності в необмеженій області за просторовими змінними зі слабко нелінійним параболічним оператором у випадку ліпшицевої нелінійності.

Нехай $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ – необмежена область, $\partial\Omega \in C^1$; $\Omega^R = \Omega \cap B_R$, $B_R = \{x \in \mathbb{R}^n : |x| < R\}$ – регулярна область [5, с.45]; $\Gamma_1^R = \partial\Omega \cap B_R$, $\Gamma_2^R = \partial\Omega^R \setminus \Gamma_1^R$; $Q_\tau = \Omega \times (0, \tau)$, $\tau \in [0, T]$; $\Omega_\tau = Q_\tau \cap \{t = \tau\}$; $\Omega_\tau^R = \Omega_\tau \cap B_R$; $Q_\tau^R = \Omega^R \times (0, \tau)$; $S_T = \partial\Omega \times (0, T)$.

Введемо простори

$$H_{loc}^1(\overline{\Omega}) = \{u \in H^1(\Omega^R) \quad \forall R \geq 1\},$$

$$L_{loc}^2(\overline{\Omega}) = \{u \in L^2(\Omega^R) \quad \forall R \geq 1\},$$

$$L_{loc}^\infty(\bar{\Omega}) = \{u \in L^\infty(\Omega^R) \quad \forall R \geq 1\}.$$

Розглянемо в області Q_T задачу

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

$$u \frac{\partial u}{\partial \nu} = 0, \quad u \geq 0, \quad \frac{\partial u}{\partial \nu} \geq 0 \quad \text{на } S_T, \quad (2)$$

$$u(x,0) = u_0(x), \quad x \in \Omega, \quad (3)$$

де $\frac{\partial u}{\partial \nu} = \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t)u_{x_i} \cos(x_j, \nu)$, ν – зовнішня нормаль до S_T .

Позначимо

$$\mathcal{K} = \{v : v \in L^2((0,T); H_{loc}^1(\bar{\Omega})), v \geq 0 \text{ майже всюди на } S_T\}.$$

Тоді задача (1) – (3) еквівалентна варіаційній нерівності

$$\begin{aligned} \int_{Q_\tau} \left[u_t(v-u)\psi(x) + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t)u_{x_i}((v-u)\psi(x))_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x,t)u_{x_i}(v-u)\psi(x) - \right. \\ \left. - \frac{1}{2}\alpha(u-v)^2\psi(x) + c(x,t)u(v-u)\psi(x) - f(x,t,u)(v-u)\psi(x) \right] e^{-\alpha t} dx dt \geq \\ \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} (u-v)^2\psi(x) e^{-\alpha \tau} dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} (u_0-v)^2\psi(x) dx, \end{aligned} \quad (4)$$

$\tau \in (0, T]$, $\psi \in C_0^1(\mathbb{R}^n)$, $\psi(x) \geq 0$ в $\mathbb{R}^n$, $\alpha \geq \alpha_0$, $\alpha_0 \in \mathbb{R}$.

Припускаємо виконання умов:

(A): $a_{ij} \in C(\bar{Q}_T) \cap L^\infty(\bar{Q}_T)$, $a_{ijt} \in L^\infty((0,T), L_{loc}^\infty(\bar{\Omega}))$, $i, j = 1, \dots, n$;

$$a_{ij}(x,t) = a_{ji}(x,t) \quad \forall (x,t) \in Q_T;$$

$$\sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t)\xi_i\xi_j \geq a_0|\xi|^2, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}^n \quad \forall (x,t) \in Q_T, \quad a_0 > 0;$$

(B): $b_i \in L^\infty(Q_T)$, $i = 1, \dots, n$;

(C): $c \in L^\infty((0,T); L_{loc}^\infty(\bar{\Omega}))$, $c(x,t) \geq c_0$ майже всюди Q_T , $c_0 \in \mathbb{R}$;

(F): функція $f(\cdot, \cdot, \xi)$ вимірна в Q_T для всіх $\xi \in \mathbb{R}$; функція $f(x,t, \cdot)$ неперервна на $\mathbb{R}$ майже для всіх $(x,t) \in Q_T$; $f(x,t,0) = 0$ майже всюди в Q_T ;

$$|f(x,t,\xi_1) - f(x,t,\xi_2)| \leq L|\xi_1 - \xi_2|$$

майже для всіх $(x,t) \in Q_T$ і всіх $\xi_1, \xi_2 \in \mathbb{R}$, $L > 0$ – стала.

Означення 1. Функцію $u \in C([0, T]; L^2_{loc}(\bar{\Omega})) \cap L^2((0, T); H^1_{loc}(\bar{\Omega})) \cap \mathcal{K}$, яка задовольняє (4) для всіх $\tau \in (0, T]$, для всіх $\psi \in C^1_0(\mathbb{R}^n)$, $\psi(x) \geq 0$ в $\mathbb{R}^n$, для всіх $\alpha \geq \alpha_0$ і для всіх функцій $v \in L^2((0, T); H^1_{loc}(\bar{\Omega}))$ таких, що $v \in \mathcal{K}$ і $v_t \in L^2((0, T); L^2_{loc}(\bar{\Omega}))$, називатимемо розв'язком нерівності (4).

Позначимо

$$b_0 = \operatorname{ess\,sup}_{Q_T} \sum_{i=1}^n b_i^2(x, t), \quad a_1 = \max_{i,j=1,\dots,n} \sup_{Q_T} a_{ij}^2(x, t).$$

Лема 1. [2] Нехай $w \in C([0, T]; L^2_{loc}(\bar{\Omega})) \cap L^2((0, T); H^1_{loc}(\bar{\Omega})) \cap \mathcal{K}$ і $u_0 \geq 0$ майже всюди на $\partial\Omega$, $u_0 \in H^1_{loc}(\bar{\Omega})$. Тоді розв'язок задачі

$$\eta w_{\eta t} + w_{\eta} = w, \quad \eta > 0, \quad \eta \in [0, T], \quad (5)$$

$$w_{\eta}(x, 0) = u_0(x) \quad (6)$$

слабко збігається до w у просторі $L^2((0, T); H^1_{loc}(\bar{\Omega}))$.

Теорема 1. Нехай виконуються умови (A), (B), (C), (F), $\alpha_0 = 2L + b_0/a_0 - 2c_0$. Тоді нерівність (4) не може мати більше одного розв'язку в класі функцій u таких, що

$$\int_{Q_T^R} |u|^2 dx dt \leq e^{a|R|^2}, \quad \forall R \geq 1, a > 0.$$

Доведення. Припустимо існування двох розв'язків u_1 і u_2 нерівності (4). Тоді

$$\begin{aligned} \int_{Q_{T_0}} \left[v_t(v - u_k)\psi(x) + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) u_{kx_i}((v - u_k)\psi(x))_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{kx_i}((v - u_k)\psi(x) - \right. \\ \left. - \frac{1}{2}\alpha(v - u_k)^2\psi(x) + c(x, t)u_k(v - u_k)\psi(x) - f(x, t, u_k)(v - u_k)\psi(x) \right] e^{-\alpha t} dx dt \geq \\ \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_{T_0}} (u_k - v)^2 \psi(x) e^{-\alpha T} dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} (u_0 - v)^2 \psi(x) dx, \end{aligned} \quad (7)$$

$k = 1, 2, T_0 \in (0, T]$.

Прийmemo в (5) $w = \frac{1}{2}(u_1 + u_2)$, а в (7) $v = w_{\eta}$, де w_{η} є розв'язком задачі (5), (6).

Додавши (7) для $k = 1$ і $k = 2$, матимемо

$$\begin{aligned} \int_{Q_{T_0}} \left[2w_{\eta t}(w_{\eta} - w)\psi(x) + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) (u_{1x_i}(w_{\eta x_j} - u_{1x_j}) + u_{2x_i}(w_{\eta x_j} - u_{2x_j})) \psi(x) + \right. \\ \left. + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) (u_{1x_i}(w_{\eta} - u_1) + u_{2x_i}(w_{\eta} - u_2)) \psi_{x_j}(x) + \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) (u_{1x_i}(w_\eta - u_1) + u_{2x_i}(w_\eta - u_2)) \psi(x) - \\
& - \frac{1}{2} \alpha ((u_1 - w_\eta)^2 + (u_2 - w_\eta)^2) \psi(x) + c(x, t) (u_1(w_\eta - u_1) + u_2(w_\eta - u_2)) \psi(x) - \\
& - (f(x, t, u_1)(w_\eta - u_1) + f(x, t, u_2)(w_\eta - u_2)) \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \geq \\
& \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_{T_0}} ((u_1 - w_\eta)^2 + (u_2 - w_\eta)^2) \psi(x) e^{-\alpha T_0} dx, \tag{8}
\end{aligned}$$

оскільки з (4) випливає, що

$$u_k|_{t=0} = u_0, \quad k = 1, 2.$$

З (5) маємо $w_\eta - w = -\eta w_{\eta t}$. Отже,

$$2 \int_{Q_{T_0}} w_{\eta t} (w_\eta - w) \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt = -\frac{2}{\eta} \int_{Q_{T_0}} (w_\eta - w)^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \leq 0.$$

Крім того,

$$\int_{\Omega_{T_0}} [(u_1 - w_\eta)^2 + (u_2 - w_\eta)^2] \psi(x) e^{-\alpha T_0} dx \geq 0.$$

Тому з (8) одержуємо

$$\begin{aligned}
& \int_{Q_{T_0}} \left[\sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) (u_{1x_i}(w_{\eta x_j} - u_{1x_j} + u_{2x_i}(w_{\eta x_j} - u_{2x_j})) \psi(x) + \right. \\
& + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) (u_{1x_i}(w_\eta - u_1) + u_{2x_i}(w_\eta - u_2)) \psi_{x_j}(x) + \\
& + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) (u_{1x_i}(w_\eta - u_1) + u_{2x_i}(w_\eta - u_2)) \psi(x) + \\
& + c(x, t) (u_1(w_\eta - u_1) + u_2(w_\eta - u_2)) \psi(x) - \\
& - (f(x, t, u_1)(w_\eta - u_1) + f(x, t, u_2)(w_\eta - u_2)) \psi(x) \Big] e^{-\alpha t} dx dt \geq \\
& \geq \frac{\alpha}{2} \int_{Q_{T_0}} [(u_1 - w_\eta)^2 + (u_2 - w_\eta)^2] \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt. \tag{9}
\end{aligned}$$

Згідно з лемою $w_\eta \rightarrow w$ слабо в $L^2((0, T); H_{loc}^1(\bar{\Omega}))$. Тому

$$\lim_{\eta \rightarrow +0} \inf_{Q_{T_0}} \int [(u_1 - w_\eta)^2 + (u_2 - w_\eta)^2] \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \geq \frac{1}{2} \int_{Q_{T_0}} u^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt,$$

де $u = u_1 - u_2$.

Отже, з (9) одержуємо

$$\int_{Q_{T_0}} \left[\sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) u_{x_i} u_{x_j} \psi(x) + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) u_{x_i} u \psi_{x_j}(x) + \sum_{i=1}^n b_i(x,t) u_{x_i} u \psi(x) + \right. \\ \left. + \frac{1}{2} \alpha u^2 \psi(x) + c(x,t) u^2 \psi(x) - (f(x,t, u_1) - f(x,t, u_2)) u \psi(x) \right] e^{-\alpha t} dx dt \leq 0. \quad (10)$$

Нехай $0 \leq \psi(x) \leq 1$, $x \in \mathbb{R}^n$, $\psi(x) \equiv 1$, $|x| \leq R_1$, $\psi(x) \equiv 0$, $|x| \geq R_2$, $1 \leq R_1 < R_2$, $|\text{grad } \psi(x)|^2 \leq \frac{\psi_0 \psi(x)}{(R_2 - R_1)^2}$, $\psi_0 = \text{const}$.

Згідно з умовою (A)

$$J_1 \equiv \int_{Q_{T_0}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) u_{x_i} u_{x_j} \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \geq a_0 \int_{Q_{T_0}} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}|^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt, \\ J_2 \equiv \int_{Q_{T_0}} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) u_{x_i} u \psi_{x_j} e^{-\alpha t} dx dt \leq \\ \leq \frac{1}{2} \int_{Q_{T_0}} \sum_{i,j=1}^n \left[\delta_0 a_{ij}^2(x,t) u_{x_i}^2 \psi(x) + \frac{1}{\delta_0} u^2 \frac{\psi_{x_j}^2}{\psi(x)} \right] e^{-\alpha t} dx dt \leq \\ \leq \frac{a_1 \delta_0 n}{2} \int_{Q_{T_0}} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}|^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt + \frac{n \psi_0}{2 \delta_0 (R_2 - R_1)^2} \int_{Q_{T_0}^{R_2}} u^2 e^{-\alpha t} dx dt, \quad \delta_0 > 0.$$

На підставі умови (B)

$$J_3 \equiv \int_{Q_{T_0}} \sum_{i=1}^n b_i(x,t) u_{x_i} u \psi_{x_j} e^{-\alpha t} dx dt \leq \\ \leq \frac{b_0 \delta_1}{2} \int_{Q_{T_0}} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}|^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt + \frac{1}{2 \delta_1} \int_{Q_{T_0}} u^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt.$$

Згідно з умовою (C)

$$J_4 \equiv \int_{Q_{T_0}} c(x,t) u^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \geq c_0 \int_{Q_{T_0}} u^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt.$$

На підставі умови (F)

$$J_5 \equiv \int_{Q_{T_0}} (f(x,t, u_1) - f(x,t, u_2)) u \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \leq L \int_{Q_{T_0}} u^2 \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt.$$

Враховуючи оцінки інтегралів $J_1 - J_5$, з (10) одержуємо нерівність

$$\begin{aligned} \int_{Q_{T_0}} \left[\left(a_0 - \frac{a_1 \delta_0 n}{2} - \frac{b_0 \delta_1}{2} \right) \sum_{i=1}^n |u_{x_i}|^2 + \left(\frac{\alpha}{2} + c_0 - \frac{1}{2\delta_1} - L \right) u^2 \right] \psi(x) e^{-\alpha t} dx dt \leq \\ \leq \frac{n\psi_0}{2\delta_0(R_2 - R_1)^2} \int_{Q_{T_0}^{R_2}} u^2 e^{-\alpha t} dx dt. \end{aligned} \quad (11)$$

Виберемо $\delta_1 = \frac{a_0}{b_0}$, $\delta_0 = \frac{a_0}{a_1 n}$, $\alpha = \gamma + \alpha_0$. Тоді з (11) маємо нерівність

$$\gamma \int_{Q_{T_0}^{R_1}} u^2 e^{-\gamma t} dx dt \leq \frac{c_1}{(R_2 - R_1)^2} \int_{Q_{T_0}^{R_2}} u^2 e^{-\gamma t} dx dt,$$

де $c_1 = \frac{n^2 \psi_0 a_1 e^{\alpha_0 T}}{a_0}$. Тоді на підставі леми 1.3 [6]

$$\int_{Q_{T_0}^{R_1}} u^2 dx dt \leq e^{(-k+2\gamma T_0)} \int_{Q_{T_0}^{R_2}} u^2 dx dt,$$

де сталі k і γ зв'язані співвідношеннями

$$\frac{c_1 k^2}{\gamma(R_2 - R_1)^2} \leq e^{-1}, \quad \frac{R_2 - R_1}{k} \leq 1, \quad k \in N.$$

Звідси аналогічно як при доведенні теореми 1.2 [6] одержуємо, що $u_1 = u_2$ майже всюди в Q_T . Теорему 1 доведено.

Нехай $R > 1$ – довільне фіксоване число. Введемо простір

$$H_{0,2}^1(\Omega^R) = \{u : u \in H^1(\Omega^R), u|_{\Gamma_2^R} = 0\}.$$

Визначимо оператор

$$B_R : H_{0,2}^1(\Omega^R) \rightarrow (H_{0,2}^1(\Omega^R))^*$$

формулою

$$\langle B_R(u), v \rangle = - \int_{\Gamma_1^R} u^- v d\Gamma$$

для $u, v \in H_{0,2}^1(\Omega^R)$, де

$$u^-(x) = \begin{cases} 0, & u(x) \geq 0, \\ -u(x), & u(x) < 0. \end{cases}$$

Очевидно, що оператор B_R семінеперервний і обмежений. Крім того,

$$\langle B_R(u) - B_R(v), (u - v)\psi \rangle \geq 0 \quad \forall \psi \in C^1(\mathbb{R}^n), \quad \psi(x) \geq 0 \text{ в } \mathbb{R}^n,$$

$\forall u, v \in H_{0,2}^1(\Omega^R)$, оператор B_R монотонний і

$$\int_0^\tau \langle B_R(u), u_t \rangle dt \geq 0$$

для всіх $\tau \in (0, T]$, для всіх u таких, що $u, u_t \in L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R))$, $u(x, 0) \geq 0$ майже всюди на $\partial\Omega^R$.

Позначимо через $\mathcal{K}_R$ звуження множини $\mathcal{K}$ на Q_T^R . Тоді

$$\mathcal{K}_R = \{u : u \in L^2((0, T); H_{loc}^1(\bar{\Omega})), B_R(u) = 0 \text{ майже для всіх } t \in (0, T)\}.$$

Означення 2. Функцію $u \in C([0, T]; L^2(\Omega^R)) \cap L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R)) \cap \mathcal{K}_R$, яка задовольняє (4) для всіх $\tau \in (0, T]$, для всіх $\psi \in C_0^1(\mathbb{R}^n)$, $\psi(x) \geq 0$ в $\mathbb{R}^n$, для всіх $\alpha \geq \alpha_0$ і для всіх функцій $v \in L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R))$ таких, що $v \in \mathcal{K}_R$ і $v_t \in L^2((0, T); L^2(\Omega^R))$, називатимемо розв'язком нерівності (4) в області Q_T^R .

Теорема 2. Нехай виконуються умови (A), (B), (C), (F) і, крім того, $u_0 \in H_{0,2}^1(\Omega^R)$, $u_0(x) > 0$ майже для всіх $x \in \Gamma_1^R$, $\alpha_0 = a_0 + 2L - 2c_0 + \frac{b_0}{a_0}$. Тоді існує розв'язок u нерівності (4) в області Q_T^R і $u_t \in L^2(Q_T^R)$.

Доведення. Нехай $\{\varphi^k(x)\}$ – база простору $H_{0,2}^1(\Omega^R)$,

$$u^N(x, t) = \sum_{k=1}^N C_k^N(t) \varphi^k(x), \quad N = 1, 2, \dots,$$

де C_k^N розв'язок задачі Коші

$$\int_{\Omega_R} \left[u_t^N \varphi_k + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) u_{x_i}^N \varphi_{x_j}^k + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{x_i}^N \varphi^k + c(x, t) u^N \varphi^k - f(x, t, u^N) \varphi^k \right] dx +$$

$$+ \frac{1}{\varepsilon} \langle B_R(u^N), \varphi^k \rangle = 0, \quad (12)$$

$$C_k^N(0) = u_{0,k}^N, \quad k = 1, \dots, N, \quad \varepsilon > 0, \quad (13)$$

$$u_0^N(x) = \sum_{k=1}^N u_{0,k}^N \varphi^k(x), \quad \lim_{N \rightarrow \infty} \|u_0^N - u_0\|_{H_{0,2}^1(\Omega^R)} = 0.$$

На підставі умов теореми задача (12), (13) має абсолютно неперервний розв'язок визначений на $[0, T]$.

З (12) одержуємо рівність

$$\int_{Q_\tau^R} \left[u_t^N u^N + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) u_{x_i}^N u_{x_j}^N + \sum_{i=1}^n b_i(x,t) u_{x_i}^N u^N + c(x,t) (u^N)^2 - \right. \\ \left. - f(x,t, u^N) u^N \right] e^{-\alpha t} dx dt + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^\tau \langle B_R(u^N), u^N \rangle e^{-\alpha t} dt = 0. \quad (14)$$

Використовуючи умови теореми, цілком аналогічно як при доведенні теореми 1 з (14) матимемо нерівність

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^R} |u^N|^2 e^{-\alpha \tau} dx + \int_{Q_\tau^R} \left[\left(c_0 - \frac{1}{2\delta_2} - L + \frac{\alpha}{2} \right) |u^N|^2 + \right. \\ \left. + \left(a_0 - \frac{b_0}{2} \delta_2 \right) \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 \right] e^{-\alpha t} dx dt + \\ + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^\tau \langle B_R(u^N), u^N \rangle e^{-\alpha t} dt \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega_0^R} |u_0^N|^2 dx, \quad \delta_2 > 0, \quad \tau \in [0, T]. \quad (15)$$

Вибравши в (15) $\delta_2 = \frac{a_0}{b_0}$, $\alpha = \alpha_0$, одержимо оцінки (для достатньо великих N)

$$\int_{\Omega_\tau^R} |u^N|^2 dx \leq C_2, \quad \tau \in [0, T], \quad (16)$$

$$\int_{Q_\tau^R} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 dx dt \leq C_2, \quad (17)$$

$$\int_0^\tau \langle B_R(u^N), u^N \rangle dt \leq C_2 \varepsilon, \quad (18)$$

де стала C_2 залежить від a_0 , α_0 , T і норми функції u_0 . Аналогічно з (12) маємо рівність

$$\int_{Q_\tau^R} \left[u_t^N u_t^N + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t) u_{x_i}^N u_{x_j,t}^N + \sum_{i=1}^n b_i(x,t) u_{x_i}^N u_t^N + c(x,t) u^N u_t^N - \right. \\ \left. - f(x,t, u^N) u_t^N \right] dx dt + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^\tau \langle B_R(u^N), u_t^N \rangle dt = 0. \quad (19)$$

Існує таке число N_0 , що $u_0^N(x) \geq 0$ для всіх $N \geq N_0$ і майже всіх $x \in \Gamma_1^R$. Отже,

$$\frac{1}{\varepsilon} \int_0^\tau \langle B_R(u^N), u_t^N \rangle dt \geq 0.$$

Крім того, згідно з умовою (A)

$$\begin{aligned} J_6 &\equiv \int_{Q_\tau^R} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) u_{x_i}^N u_{x_j}^N dx dt = \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^R} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, \tau) u_{x_i}^N u_{x_j}^N dx - \\ &- \frac{1}{2} \int_{\Omega_0^R} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, 0) u_{0,x_i}^N u_{0,x_j}^N dx - \frac{1}{2} \int_{Q_\tau^R} \sum_{i,j=1}^n a_{ijt}(x, t) u_{x_i}^N u_{x_j}^N dx dt \geq \\ &\geq \frac{1}{2} a_0 \int_{\Omega_\tau^R} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 dx - \frac{1}{2} a^0 \int_{\Omega_0^R} \sum_{i=1}^n |u_{0,x_i}^N|^2 dx - \frac{1}{2} a^1 \int_{Q_\tau^R} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 dx dt, \end{aligned}$$

де сталі a^0 і a^1 визначаються з умов

$$\begin{aligned} \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, 0) \xi_i \xi_j &\leq a^0 |\xi|^2, \\ \sum_{i,j=1}^n a_{ijt}(x, t) \xi_i \xi_j &\leq a^1 |\xi|^2, \quad \xi \in \mathbb{R}^n. \end{aligned}$$

На підставі умови (B)

$$J_7 \equiv \int_{Q_\tau^R} \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{x_i}^N u_t^N dx dt \leq \int_{Q_\tau^R} \left[3b_0 \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 + \frac{1}{6} |u_t^N|^2 \right] dx dt.$$

Згідно з умовою (C)

$$J_8 \equiv \int_{Q_\tau^R} c(x, t) u^N u_t^N dx dt \leq \int_{Q_\tau^R} \left[\frac{1}{6} |u_t^N|^2 + 3c^0 |u^N|^2 \right] dx dt,$$

де $c^0 = \text{ess sup}_{Q_T^R} |c(x, t)|^2$. На підставі умови (F)

$$J_9 \equiv \int_{Q_\tau^R} f(x, t, u^N) u_t^N dx dt \leq L \int_{Q_\tau^R} |u^N| |u_t^N| dx dt \leq \int_{Q_\tau^R} \left[\frac{1}{6} |u_t^N|^2 + 3L^2 |u^N|^2 \right] dx dt.$$

Враховуючи оцінки інтегралів $J_6 - J_9$, з (19) отримуємо нерівність

$$\begin{aligned} &a_0 \int_{\Omega_\tau^R} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 dx + \int_{Q_\tau^R} |u_t^N|^2 dx dt \leq \\ &\leq a^0 \int_{\Omega_0^R} \sum_{i=1}^n |u_{0,x_i}^N|^2 dx + \int_{Q_\tau^R} \left[(a^1 + 6b_0) \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 + 6(c^0 + L^2) |u^N|^2 \right] dx dt, \quad \tau \in [0, T]. \end{aligned} \quad (20)$$

Тоді на підставі (16), (17) з (20) матимемо оцінки

$$\int_{\Omega_T^R} \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^N|^2 dx \leq C_3, \quad \tau \in [0, T], \quad (21)$$

$$\int_{Q_T^R} |u_t^N|^2 dx dt \leq C_3, \quad (22)$$

причому стала C_3 не залежить від N і ε .

Згідно з оцінками (16), (17), (21), (22), існує підпослідовність $\{u^{N_k}\}$ послідовності $\{u^N\}$ така, що

$$\begin{aligned} u^{N_k} &\rightarrow u^\varepsilon & * - \text{слабко в } L^\infty((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R)), \\ u^{N_k} &\rightarrow u^\varepsilon & \text{слабко в } L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R)), \\ u_t^{N_k} &\rightarrow u_t^\varepsilon & \text{слабко в } L^2(Q_T^R), \end{aligned}$$

при $k \rightarrow \infty$.

Крім того, оскільки оператор B_R обмежений, то можемо вважати що

$$B_R(u^{N_k}) \rightarrow z^\varepsilon \quad \text{слабко в } L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R))^*.$$

З компактності вкладення $H^1(Q_T^R)$ в $L^2(Q_T^R)$ і теореми 5.1 [2, с. 70] випливає, що $u^{N_k} \rightarrow u^\varepsilon$ сильно в $L^2(Q_T^R)$. Тому

$$f(\cdot, \cdot, u^{N_k}) \rightarrow f(\cdot, \cdot, u^\varepsilon) \quad \text{слабко в } L^2(Q_T^R).$$

Використовуючи монотонність оператора B_R аналогічно як в [2, с. 171] доводимо, що $z^\varepsilon = B_R(u^\varepsilon)$. Крім того, $u^\varepsilon(x, 0) = u_0(x)$. Для функцій u^ε правильні оцінки (16) - (18), (21), (22).

Тому існує така послідовність $\{\varepsilon_k\}$, $\lim_{k \rightarrow \infty} \varepsilon_k = 0$, що

$$\begin{aligned} u^{\varepsilon_k} &\rightarrow u & \text{слабко в } L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R)), \\ u_t^{\varepsilon_k} &\rightarrow u_t & \text{слабко в } L^2(Q_T^R), \\ u^{\varepsilon_k} &\rightarrow u & \text{сильно в } L^2(Q_T^R), \\ f(\cdot, \cdot, u^{\varepsilon_k}) &\rightarrow f(\cdot, \cdot, u) & \text{слабко в } L^2(Q_T^R) \end{aligned}$$

при $k \rightarrow \infty$.

Знову використовуючи монотонність оператора B_R , доводимо, що

$$B_R(u) = 0$$

майже для всіх $t \in (0, T)$, тобто $u \in \mathcal{K}_R$.

Зазначимо, що за теоремою 1.17 [5] $u \in C([0, T]; L^2(\Omega^R))$.

Для кожної функції u^{ε_k} правильна рівність

$$\int_{Q_T^R} \left[u_t^{\varepsilon_k} v + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) u_{x_i}^{\varepsilon_k} v_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{x_i}^{\varepsilon_k} v + c(x, t) u^{\varepsilon_k} v - f(x, t, u^{\varepsilon_k}) v \right] dx dt +$$

$$+\frac{1}{\varepsilon} \int_0^\tau \langle B_R(u^{\varepsilon_k}), v \rangle dt = 0. \quad (23)$$

для довільної $v \in L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R))$ і довільних $\tau \in (0, T]$.

Зокрема, рівність (23) правильна і для $v = u^{\varepsilon_k}$. Якщо, крім того, $v_t \in L^2(Q_T^R)$ і $v \in K_R$, то з (29) легко одержати рівність

$$\begin{aligned} & \int_{Q_\tau^R} \left[v_t(v - u^{\varepsilon_k})\psi(x) + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) u_{x_i}^{\varepsilon_k} ((v - u^{\varepsilon_k})\psi(x))_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x, t) u_{x_i}^{\varepsilon_k} (v - u^{\varepsilon_k})\psi(x) - \right. \\ & \left. - \frac{\alpha}{2} (v - u^{\varepsilon_k})^2 \psi(x) + c(x, t) u^{\varepsilon_k} (v - u^{\varepsilon_k})\psi(x) - f(x, t, u^{\varepsilon_k}) (v - u^{\varepsilon_k})\psi(x) \right] e^{-\alpha t} dx dt + \\ & + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^\tau \langle B_R(u^{\varepsilon_k}) - B_R(v), (v - u^{\varepsilon_k})\psi(x) \rangle e^{-\alpha t} dt = \\ & = \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^R} (u^{\varepsilon_k} - v)^2 \psi(x) e^{-\alpha \tau} dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_0^R} (u_0 - v)^2 \psi(x) dx \end{aligned} \quad (24)$$

для довільної $\psi \in C^1(\mathbb{R}^n)$, $\psi(x) \geq 0$ в $\mathbb{R}^n$, $\alpha \in \mathbb{R}$.

Врахувавши монотонність оператора B_R і вибравши в (24) $v = u$, $\psi(x) \equiv 1$, одержуємо, що

$$\begin{array}{lll} u^{\varepsilon_k} \rightarrow u & \text{сильно в} & C([0, T]; L^2(\Omega^R)), \\ u^{\varepsilon_k} \rightarrow u & \text{сильно в} & L^2((0, T); H_{0,2}^1(\Omega^R)) \end{array}$$

при $k \rightarrow \infty$ і $\alpha \geq \alpha_0$.

Тоді з (24) отримуємо твердження теореми 2.

Говоритимемо, що функція $\varphi : [0, +\infty) \rightarrow \mathbb{R}_+$ задовольняє умову **(FI)**, якщо

$$\varphi \in C^1([0, +\infty)), \quad \varphi(\xi) > 0, \quad \varphi'(\xi) < 0, \quad \forall \xi \in [0, +\infty);$$

$$\exists \varphi_0 > 0 : \left| \frac{\varphi_{x_i}(|x|)}{\varphi(|x|)} \right| \leq \varphi_0 \quad \forall x \in \mathbb{R}^n, \quad i = 1, \dots, n.$$

Введемо простори

$$L_\varphi^2(\Omega) = \{u : u\sqrt{\varphi} \in L^2(\Omega)\},$$

$$H_\varphi^1(\Omega) = \{u : u\sqrt{\varphi}, u_{x_i}\sqrt{\varphi} \in L^2(\Omega), \quad i = 1, \dots, n\}.$$

Теорема 3. Нехай виконуються умови **(A)**, **(B)**, **(C)**, **(F)**, **(FI)** і, крім того, $u_0 \in H_\varphi^1(\Omega)$,

$$\alpha_0 = a_0 + 2L - 2c_0 + \frac{b_0}{a_0} + \frac{n^2 \varphi_0^2 a_1}{a_0}.$$

Тоді існує розв'язок нерівності (4), причому $u \in L^2((0, T); H_\varphi^1(\Omega))$.

Доведення. Нехай $R = k + 1$, $k \in \mathbb{N}$, $u_{0,k}^k(x) = u_0^k(x)\phi(x)$, $\phi(x) \in C^1(\mathbb{R}^n)$, $0 \leq \phi(x) \leq 1$, $\phi(x) = 1$ для $|x| \leq k$, $\phi(x) = 0$ для $|x| \geq k + 1$, $u_0^k \in H_\varphi^1(\Omega)$, $u_0^k > 0$ майже для всіх $x \in \partial\Omega$, $\{u_0^k\}$ збігається сильно в $H_\varphi^1(\Omega)$ до функції u_0 при $k \rightarrow \infty$.

На підставі теореми 2 існує розв'язок u^k варіаційної нерівності

$$\begin{aligned} \int_{Q_\tau^{k+1}} & \left[v_t(v - u^k)\psi(x) + \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x,t)u_{x_i}^k((v - u^k)\psi(x))_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x,t)u_{x_i}^k((v - u^k)\psi(x) - \right. \\ & \left. - \frac{\alpha}{2}(v - u^k)^2\psi(x) + c(x,t)u^k(v - u^k)\psi(x) - f(x,t,u^k)(v - u^k)\psi(x) \right] e^{-\alpha t} dx dt \geq \\ & \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^{k+1}} (u^k - v)^2 \psi(x) e^{-\alpha \tau} dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau^{k+1}} (u_{0,k}^k - v)^2 \psi(x) dx \end{aligned} \quad (25)$$

причому $u_t^k \in L^2(Q_T^{k+1})$.

Продовжимо функції u^k нулем на область $Q_T \setminus Q_T^{k+1}$ і збережемо за ними ті самі позначення. Залишемо нерівність (25) також для функцій u^m , $m > k$, додамо ці нерівності і приймемо $\psi(x) = \varphi(|x|)$, $v = \frac{1}{2}(u^k + u^m)$. Одержимо нерівність

$$\begin{aligned} \int_{Q_\tau} \sum_{i,j=1}^n & \left[a_{ij}(x,t)u_{x_i}^{k,m}(u^{k,m}\varphi(|x|))_{x_j} + \sum_{i=1}^n b_i(x,t)u_{x_i}^{k,m}u^{k,m}\varphi(|x|) + \right. \\ & \left. + \left(\frac{\alpha}{2} + c(x,t) \right) |u^{k,m}|^2 \varphi(|x|) - (f(x,t,u^k) - f(x,t,u^m))u^{k,m}\varphi(|x|) \right] e^{-\alpha t} dx dt + \\ & + \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u^{k,m}|^2 \varphi(|x|) e^{-\alpha t} dx \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi(|x|) dx, \end{aligned} \quad (26)$$

де $u^{k,m} = u^k - u^m$.

Враховуючи умову (F1), аналогічно як при доведенні теореми 1 з (26) одержуємо оцінку

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_{\Omega_\tau} |u^{k,m}|^2 \varphi(|x|) e^{-\alpha \tau} dx + \int_{Q_\tau} & \left[\left(a_0 - \frac{a_1 \delta_0 n}{2} - \frac{b_0 \delta_1}{2} \right) \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^{k,m}|^2 + \right. \\ & \left. + \left(\frac{\alpha}{2} + c_0 - \frac{1}{2\delta_1} - \frac{n\varphi_0^2}{2\delta_0} - L \right) |u^{k,m}|^2 \right] \varphi(|x|) e^{-\alpha t} dx dt \leq \\ & \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi(|x|) dx, \quad \tau \in [0, T]. \end{aligned} \quad (27)$$

Виберемо в (27) $\delta_1 = \frac{a_0}{2b_0}$, $\delta_0 = \frac{a_0}{2a_1 n}$, $\alpha = \alpha_0$. Нехай $\varepsilon > 0$ – довільне фіксоване число.

Оскільки

$$\int_{\Omega_0} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi(|x|) dx \leq 2 \int_{\Omega_0} (|u_0^k - u_0|^2 + |u_0^m - u_0|^2) \varphi(|x|) dx$$

і $\{u_0^k\}$, $\{u_0^m\}$ збігаються до u_0 у просторі $L^2_\varphi(\Omega)$, то $\exists k_0 \in \mathbb{N}$, що $\forall k, m \geq k_0$

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |u_0^k - u_0^m|^2 \varphi(|x|) dx < \frac{2e^{\alpha_0 T}}{a_0} \varepsilon.$$

Отже, для $\forall k, m \geq k_0$ з (27) матимемо

$$\int_{\Omega_\tau} |u^{k,m}|^2 \varphi(|x|) dx + \int_{Q_T} \left(|u^{k,m}|^2 + \sum_{i=1}^n |u_{x_i}^{k,m}|^2 \right) \varphi(|x|) dx dt < \varepsilon, \quad (28)$$

тобто послідовність $\{u^k\}$ фундаментальна у просторах $C([0, T]; L^2_\varphi(\Omega))$, $L^2((0, T); H^1_\varphi(\Omega))$.

Нехай u – границя цієї послідовності. Тоді перейшовши в (25) до границі при $k \rightarrow \infty$, одержимо твердження теореми.

-
1. Дюво Г., Лионс Ж.-Л. Неравенства в механике и физике. – М., 1980.
 2. Лионс Ж.-Л. Некоторые методы решения нелинейных краевых задач. – М., 1972.
 3. Fridman Avner. Regularity theorems for variational inequalities in unbounded domains and applications to stopping time problems// Arch. Rational Mech. Anal. – 1973. – Vol. 52. – P. 134-160.
 4. Urbańska K. Parabolic variational inequality in unbounded domains// Математичні студії. – 2003. – Т. 19. – N 2. – С. 165-180.
 5. Гаевский Х., Греггер К., Захариас К. Нелинейные операторные уравнения и операторные дифференциальные уравнения. – М., 1978.
 6. Олейник О. А., Радкевич Е. В. Метод введения параметра для исследования эволюционных уравнений// Успехи матем. наук. – 1978. – Т. 33. – Вып. 5. – С. 7-72.

WEAK NONLINEAR PARABOLIC VARIATIONAL INEQUALITY IN UNBOUNDED DOMAIN

Marianna Oliskevych

*Ivan Franko National University of Lviv,
Universitetska Str., 1, 79000 Lviv, Ukraine*

In the article there is obtained some conditions of the existence and uniqueness of a solution for a parabolic variational inequality in an unbounded domain with respect to the spaces variables. The parabolic operator of the inequality has a nonlinearity which satisfies the Lipschitz' condition.

Key words: parabolic variational inequality.

Стаття надійшла до редколегії 05.11.2004

Прийнята до друку 19.10.2005