

УДК 517.95

Г. П. ЛОПУШАНСЬКА, О. Ю. ЧМИР

УЗАГАЛЬНЕНІ КРАЙОВІ ЗНАЧЕННЯ РОЗВ'ЯЗКІВ РІВНЯННЯ

$$u_t = \Delta u + F_0(x, t, u)$$

Н. Р. Lopushans'ka, O. Yu. Chmyr. *Generalized boundary values of solutions of the equation $u_t = \Delta u + F_0(x, t, u)$* , *Matematychni Studii*, **22** (2004) 45–56.

Conditions of the solvability for the equation $u_t = \Delta u + F_0(x, t, u)$ in the classes of functions which accept generalized boundary values on the boundary of a domain are established.

Г. П. Лопушанская, О. Ю. Чмыр. *Обобщённые краевые значения уравнения $u_t = \Delta u + F_0(x, t, u)$* // *Математичні Студії*. – 2004. – Т.22, №1. – С.45–56.

Установлены условия разрешимости уравнения $u_t = \Delta u + F_0(x, t, u)$ в классах функций, принимающих на границе области обобщённые краевые значения.

У статті [1] наведено огляд відомих на той час результатів про розв'язність квазілінійних, зокрема півлінійних еліптичних та параболічних рівнянь у нормованих функціональних просторах Соболева. У багатьох працях встановлювались умови існування невід'ємних розв'язків крайових задач для півлінійних рівнянь вигляду $u_t = \Delta u + f(x, u)$. Зокрема, в [2] для функції $f(x, u) = \varrho(x)u^\Theta$, де $\varrho \in \mathbb{L}^m((0, T); L^r(\Omega))$, $\Theta \in (0, 1)$ за однорідних крайових даних, доведено інтегровність невід'ємного розв'язку в $Q = (0, T) \times \Omega$; в [3, 4] для рівнянь $u_t = u_{xx} + (t+1)^{-\frac{\sigma}{2}}|x|^\sigma|u|^{p-1}u$ та $u_t = -(-\Delta)^m u + |u|^p$ відповідно встановлено умови існування глобального розв'язку та розв'язків, які трактуються як вибухи; в [5] для рівняння $u_t = \Delta u + |u|^{p-1}u$ досліджується множина S , на якій розв'язки необмежені всередині області. Ми розглядатимемо умови існування розв'язку задачі, який на межі області набуває узагальнених значень.

Нехай Ω_0 — область в \mathbb{R}^n , $n \in \mathbb{N}$, обмежена замкненою поверхнею S класу C^∞ , $Q_0 = \Omega_0 \times (0, T]$, $Q_1 = S \times (0, T]$, $Q_2 = \Omega_0$; $D(\overline{Q}_i) = C^\infty(\overline{Q}_i)$, $i \in \{0, 1, 2\}$;

$$D^0(\overline{Q}_i) = \{\varphi \in D(\overline{Q}_i) : D_t^k \varphi|_{t=T} = 0, k \in \{0, 1, \dots\}\}, i \in \{0, 1\},$$

$$D_0(\overline{\Omega}_0) = \{\varphi \in D(\overline{\Omega}_0) : \varphi|_S = \frac{\partial \varphi}{\partial \nu}|_S = 0\}, \nu — \text{орт внутрішньої нормалі до } S.$$

Штрихами позначатимемо простори лінійних неперервних функціоналів на відповідних функціональних просторах, а через $(\varphi, F)_i$ — значення узагальненої функції $F \in D'(\overline{Q}_i)$ на основній функції $\varphi \in D(\overline{Q}_i)$, $i \in \{1, 2\}$, через $s(F)$ позначатимемо порядок сингулярності узагальненої функції F [6]. Через $C, C_0, C_1, \dots, C', C'_0, C'_1$ і т.д. позначатимемо додатні сталі.

Розглянемо задачу

$$Lu(x, t) \equiv \frac{\partial u(x, t)}{\partial t} - \Delta u(x, t) = F_0(x, t, u(x, t)), \quad (x, t) \in Q_0, \quad (1)$$

2000 *Mathematics Subject Classification*: 35J67.

$$u|_{Q_1} = F_1(x, t), \quad (x, t) \in \overline{Q_1}, \quad (2)$$

$$u|_{t=0} = F_2(x), \quad x \in \overline{\Omega_0}, \quad (3)$$

де функція F_0 визначена в $Q_0 \times (-\infty, +\infty)$, $F_1 \in D^{0'}(\overline{Q_1})$, $F_2 \in D_0'(\overline{\Omega_0})$.

Нехай $\varrho(x, t) = \min[\varrho(x), \sqrt{t}]$, де $\varrho(x)$, $(x \in \overline{\Omega_0})$ — нескінченно диференційовна невід'ємна функція, додатна всередині Ω_0 і має порядок відстані $d(x)$ від точки x до S біля S , $\varrho_1 = \max_{(y, \tau) \in \overline{Q_0}} \varrho(y, \tau)$, $E_c(z, t) = \exp\{-cz^2t^{-1}\}$, $\Phi_c^k(z, t) = z^k E_c(z, t)$, $k \in \mathbb{R}$, $z > 0$, $t > 0$, $c > 0$, $\eta = (\eta_1, \dots, \eta_n)$, $\overline{\eta} = (\eta_1, \dots, \eta_n, \eta_0) = (\eta, \eta_0)$, $\eta_i \in \mathbb{Z}_+$, $i \in \{0, \dots, n\}$, $|\eta|_1 = \eta_1 + \dots + \eta_n$, $|\overline{\eta}| = |\eta|_1 + 2\eta_0$, $D_{x,t}^{\overline{\eta}} = \frac{\partial^{|\overline{\eta}|}}{\partial x_1^{\eta_1} \dots \partial x_n^{\eta_n} \partial t^{\eta_0}}$, $Q_0 = Q_0^1 \cup Q_0^2$, де $Q_0^1 = \{(y, \tau) \in Q_0 : \varrho(y) \leq \sqrt{\tau}\}$, $Q_0^2 = \{(y, \tau) \in Q_0 : \varrho(y) > \sqrt{\tau}\}$.

Введемо функціональні простори:

$$X_k(\overline{Q_0}) = \{\psi \in D^0(\overline{Q_0}) : \psi|_{\overline{Q_1}} = 0, L^* \psi(x, t) = O(\varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t)), \varrho(x, t) \rightarrow 0\},$$

де $L^* = -(\frac{\partial}{\partial t} + \Delta)$, $k \in \mathbb{R}$,

$$\mathcal{M}_k(Q_0) = \{v : \|v\|_k = \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |v(x, t)| dx dt < +\infty\},$$

$$\mathcal{M}_{k,C}(Q_0) = \{v \in \mathcal{M}_k(Q_0) : \|v\|_k \leq C\} \text{ — куля радіуса } C \text{ у просторі } \mathcal{M}_k(Q_0).$$

Означення 1. Розв'язком задачі (1)–(3) називаємо функцію $u \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ таку, що

$$\int_{Q_0} L^* \psi \cdot u dx dt = \int_{Q_0} F_0(x, t, u(x, t)) \psi(x, t) dx dt + \left(\frac{\partial \psi(x, t)}{\partial \nu}, F_1(x, t) \right)_1 + (\psi(x, 0), F_2(x))_2 \quad (4)$$

для довільної $\psi \in X_k(\overline{Q_0})$.

З означення 1 випливає необхідна умова розв'язності задачі (1)–(3)

$$\forall \psi \in X_k(\overline{Q_0}) : \int_{Q_0} \psi(x, t) F_0(x, t, u(x, t)) dx dt < +\infty.$$

Позначимо через $G(x, t, y, \tau)$ функцію Гріна задачі (1)–(3). Її існування та ряд властивостей знаходимо в [7, 8].

Оператори

$$(\widehat{G}_0 \varphi)(y, \tau) = \int_{\tau}^T dt \int_{\Omega_0} \varphi(x, t) \cdot G(x, t; y, \tau) dx,$$

$$(\widehat{G}_1 \varphi)(y, \tau) = \int_{\tau}^T dt \int_{\Omega_0} \frac{\partial G(x, t, y, \tau)}{\partial \nu_y} \cdot \varphi(x, t) dx, \quad (\widehat{G}_2 \varphi)(y) = \int_0^T dt \int_{\Omega_0} \varphi(x, t) \cdot G(x, t, y, 0) dx$$

є спряженими операторами Гріна першої крайової задачі. Із властивостей цих операторів, встановлених у [7], випливає, що

$$\widehat{G}_i : D(\overline{Q_0}) \rightarrow D(\overline{Q_i}), \quad D^0(\overline{Q_0}) \rightarrow D^0(\overline{Q_i}), \quad i \in \{0, 1\}; \quad D(\overline{Q_0}) \rightarrow D(\overline{\Omega_0}), \quad i = 2.$$

У статті [9] встановлено співвідношення

$$\begin{aligned} \widehat{G}_0(L^* \psi)(y, \tau) &= \psi(y, \tau), \quad (y, \tau) \in \overline{Q_0}, \quad \psi \in X_k(\overline{Q_0}), \\ \widehat{G}_1(L^* \psi)(y, \tau) &= \left(\frac{\partial \psi}{\partial \nu} \right)(y, \tau), \quad (y, \tau) \in \overline{Q_1}, \quad \frac{\partial \psi}{\partial \nu} \in D^0(\overline{Q_1}), \\ \widehat{G}_2(L^* \psi)(y) &= \psi(y, 0) \in D(\overline{\Omega_0}). \end{aligned} \quad (5)$$

Звідси випливає, що

$$\widehat{G}_0: D^0(\overline{Q}_0) \rightarrow X_k(\overline{Q}_0), \quad \widehat{G}_1: D^0(\overline{Q}_0) \rightarrow D^0(\overline{Q}_1), \quad \widehat{G}_2: D^0(\overline{Q}_0) \rightarrow D(\overline{\Omega}_0).$$

Введемо позначення: $g_1(x, t) = (\frac{\partial}{\partial \nu_y} G(x, t; y, \tau), F_1(y, \tau))_1$, $g_2(x, t) = (G(x, t; y, 0), F_2(y))_2$, $h(x, t) = g_1(x, t) + g_2(x, t)$.

Припустимо, що

- 1) $F_1 \in D^0(\overline{Q}_1)$, $s(F_1) \leq q_1$, $q_1 \geq 0$,
 - 2) $F_2 \in D^0(\overline{\Omega}_0)$, $s(F_2) \leq q_2$, $q_2 \geq 0$,
 - 3) функція F_0 визначена в $Q_0 \times (-\infty, +\infty)$,
 - 4) $k > \max\{q_1, q_2 - 1\} + n$.
- (6)

Лема 1. Нехай виконуються умови припущення (6) щодо k та функцій F_1, F_2 . Тоді

- 1) $g_1(x, t) = O([\varrho(x, t)]^{-(n+q_1+1)} E_c(\varrho(x, t), t))$ при $\varrho(x, t) \rightarrow 0$;
 $g_2(x, t) = O([\varrho(x, t)]^{-(n+q_2)} E_c(\varrho(x, t), t))$ при $\varrho(x, t) \rightarrow 0$;
- 2) $h \in \mathcal{M}_k(Q_0)$, а саме, існує така стала C_1 , що $\|h\|_k \leq C_1 < +\infty$.

Доведення. 1) За припущенням (6)

$$|g_1(x, t)| \leq C'_2 \max_{|\gamma| \leq q_1} \sup_{(y, \tau) \in \overline{Q}_1} \left| D_{y, \tau}^{\overline{\gamma}} \frac{\partial G(x, t; y, \tau)}{\partial \nu_y} \right|, \quad (x, t) \in \overline{Q}_0.$$

Враховуючи оцінки похідних функції Гріна [7, ст. 16, 120], одержуємо

$$\begin{aligned} |g_1(x, t)| &\leq C'_3 \max_{|\gamma| \leq q_1} \sup_{(y, \tau) \in \overline{Q}_1} (|x - y|^2 + |t - \tau|)^{\frac{-n-|\gamma|-1}{2}} E_c(\sqrt{|x - y|^2 + |t - \tau|}, |t - \tau|) \leq \\ &\leq C'_4 \sup_{(y, \tau) \in \overline{Q}_1} (|x - y|^2 + |t - \tau|)^{\frac{-(n+q_1+1)}{2}} E_c(\sqrt{|x - y|^2 + |t - \tau|}, |t - \tau|) \leq \\ &\leq C'_5 [\varrho(x, t)]^{-(n+q_1+1)} E_c(\varrho(x, t), t). \end{aligned}$$

Отже, $g_1(x, t) = O([\varrho(x, t)]^{-(n+q_1+1)} E_c(\varrho(x, t), t))$ при $\varrho(x, t) \rightarrow 0$.

За припущенням (6)

$$|g_2(x, t)| \leq C''_2 \max_{|\eta|_1 \leq q_2} \sup_{y \in \overline{\Omega}_0} |D_y^\eta G(x, t; y, 0)|, \quad (x, t) \in \overline{Q}_0.$$

Тому, враховуючи оцінки похідних функції Гріна [7, с.16, 120], подібно одержуємо, що $g_2(x, t) = O([\varrho(x, t)]^{-(n+q_2)} E_c(\varrho(x, t), t))$ при $\varrho(x, t) \rightarrow 0$.

2) Розглянемо $\|h\|_k$.

$$\|h\|_k \leq \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |g_1(x, t)| dx dt + \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |g_2(x, t)| dx dt.$$

З одержаних вище оцінок та неперервності $g_i(x, t)$, $i \in \{1, 2\}$ всередині Q_0 , одержуємо оцінку даного виразу

$$\begin{aligned} \|h\|_k &\leq C'_5 \int_{Q_0} \max\{[\varrho(x, t)]^{k-(n+q_1+1)}; 1\} \exp\{-2c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} dx dt + \\ &+ C''_5 \int_{Q_0} \max\{[\varrho(x, t)]^{k-(n+q_2)}; 1\} \exp\{-2c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} dx dt. \end{aligned}$$

Розділяючи область Q_0 на дві підобласті Q_0^1 та Q_0^2 , для k , що задовольняє умову 4) з (6), одержуємо $\|h\|_k \leq C_1 < +\infty$. \square

Нехай

$$(Hv)(x, t) = \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} G(x, t; y, \tau) F_0(y, \tau, v(y, \tau)) dy, \quad H_1v = Hv + h.$$

Розглянемо інтегральне рівняння

$$v = H_1v. \quad (7)$$

Означення 2. Нехай k задовольняє умову 4) з (6). Розв'язком інтегрального рівняння (7) в просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$ називаємо функцію $u \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ таку, що $Hu \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ і $\|u - H_1u\|_k = 0$, тобто для функції u справедлива рівність

$$\int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |u(x, t) - (Hu)(x, t) - g_1(x, t) - g_2(x, t)| dxdt = 0.$$

Теорема 1. Нехай функція F_0 задовольняє умову

$$(\forall \psi \in X_k(\overline{Q_0})) (\forall v \in \mathcal{M}_k(Q_0)) : \int_{Q_0} |\psi(x, t) F_0(x, t, v(x, t))| dxdt < +\infty. \quad (8)$$

Тоді кожний розв'язок інтегрального рівняння (7) в $\mathcal{M}_k(Q_0)$ є розв'язком задачі (1)–(3).

Доведення. За означенням 2 $\varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) (u(x, t) - (Hu)(x, t) - g_1(x, t) - g_2(x, t)) = 0$ майже скрізь в Q_0 . Для довільної $\psi \in X_k(\overline{Q_0})$ також маємо $L^*\psi(x, t) (u(x, t) - (Hu)(x, t) - g_1(x, t) - g_2(x, t)) = 0$ майже скрізь в Q_0 . Тоді

$$\begin{aligned} \int_{Q_0} L^*\psi \cdot u dxdt &= \int_{Q_0} (L^*\psi)(x, t) \left(\int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} G(x, t, y, \tau) F_0(y, \tau, u(y, \tau)) dy \right) dxdt + \\ &+ \int_{Q_0} (L^*\psi)(x, t) \times \left(\frac{\partial}{\partial v_y} G(x, t, y, \tau), F_1(y, \tau) \right)_1 dxdt + \int_{Q_0} (L^*\psi)(x, t) (G(x, t, y, 0), F_2(y))_2 dxdt. \end{aligned}$$

З означення 2, умови (8), формул (5), теореми Фубіні та її аналогу випливає, що цю рівність можна записати у вигляді

$$\begin{aligned} \int_{Q_0} L^*\psi \cdot u dxdt &= \int_{Q_0} \hat{G}_0(L^*\psi)(y, \tau) \cdot F_0(y, \tau, u(y, \tau)) dyd\tau + (\hat{G}_1(L^*\psi)(y, \tau), F_1(y, \tau))_1 + \\ &+ (\hat{G}_2(L^*\psi)(y), F_2(y))_2, \end{aligned}$$

тобто у вигляді (4). Теорему 1 доведено. \square

Теорема 2. Нехай виконуються умови припущення (6) та існують такі додатні сталі M_1, M_2 , що

$$\int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |F_0(y, \tau, v(y, \tau))| dy d\tau \leq M_1, \quad v \in \mathcal{M}_k(Q_0), \quad (9)$$

$$\int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| dy d\tau \leq M_2 \|v - w\|_k, \quad v, w \in \mathcal{M}_k(Q_0). \quad (10)$$

Тоді, при достатньо малому значенні ϱ_1 , у просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$ існує єдиний розв'язок задачі (1)–(3).

Доведення. Розглянемо функцію $\psi(y, \tau) = \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) G(x, t; y, \tau) dx dt$. Ця функція є розв'язком такої задачі $L^* \psi(y, \tau) = \varrho^k(y, \tau) E_c(\varrho(y, \tau), \tau)$, $\psi|_{\overline{Q_1}} = 0$, $\psi|_{\tau=T} = 0$, тобто $\psi \in X_k(\overline{Q_0})$. Розділяючи особливості підінтегрального виразу у зображенні функції ψ , знаходимо, що ([10])

$$\begin{aligned} (\forall (y, \tau) \in Q_0) : \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |G(x, t; y, \tau)| dx dt \leq \\ \leq C_2 E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \cdot \begin{cases} [\varrho(y)]^{k+1-n} + \varrho_1^k [\varrho(y)]^2, & \varrho(y) \leq \sqrt{\tau}, \\ \tau^{\frac{k+2}{2}}, & \varrho(y) > \sqrt{\tau}. \end{cases} \end{aligned} \quad (11)$$

Отже,

$$|\psi(y, \tau)| \leq C_2 E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \cdot \begin{cases} [\varrho(y)]^{k+1-n} + \varrho_1^k [\varrho(y)]^2, & \varrho(y) \leq \sqrt{\tau}, \\ \tau^{\frac{k+2}{2}}, & \varrho(y) > \sqrt{\tau}. \end{cases}$$

Тоді

$$\begin{aligned} \int_{Q_0} |\psi(x, t) F_0(x, t, v(x, t))| dx dt \leq C_2 \int_{Q_0^1} |F_0(x, t, v(x, t))| E_c(\varrho(x, t), t) \times \\ \times \left([\varrho(x)]^{k+1-n} + \varrho_1^k [\varrho(x)]^2 \right) dx dt + C_2 \int_{Q_0^2} |F_0(x, t, v(x, t))| E_c(\varrho(x, t), t) t^{\frac{k+2}{2}} dx dt. \end{aligned}$$

При $k > \max\{q_1, q_2 - 1\} + n$ з (9) випливає обмеженість цього виразу. Оскільки довільна $\psi \in X_k(\overline{Q_0})$ задовольняє рівняння $L^* \psi = g$, де $g = O(\varrho^k(y, \tau) E_c(\varrho(y, \tau), \tau))$ при $\varrho(y, \tau) \rightarrow 0$ і $\psi|_{\overline{Q_1}} = 0$, $\psi|_{\tau=T} = 0$, то

$$\psi(y, \tau) = O \left(\int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) G(x, t; y, \tau) dx dt \right)$$

і за доведеним щойно, вона задовольняє умову (8). Отже, з (9) випливає (8).

На підставі теореми 1 залишається довести існування і єдиність розв'язку інтегрального рівняння (7) у просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$. Використаємо принцип стиснених відображень: якщо оператор H_1 діє в повному метричному просторі і є оператором стиску, то він має єдину нерухому точку $v = H_1 v$. Простір $\mathcal{M}_k(Q_0)$ є повним, оскільки $\varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) v(x, t) \in \mathbf{L}_1(Q_0)$ при $v \in \mathcal{M}_k(Q_0)$, а простір $\mathbf{L}_1(Q_0)$ повний.

1) Доведемо спочатку, що $H_1 : \mathcal{M}_k(Q_0) \rightarrow \mathcal{M}_k(Q_0)$. Справді,

$$\begin{aligned} \|(H_1 v)\|_k &\leq \|(Hv)\|_k + \|h\|_k = \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) \times \\ &\times \left| \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} G(x, t; y, \tau) F_0(y, \tau, v(y, \tau)) dy \right| dx dt + \|h\|_k. \end{aligned}$$

Але зі скінченності інтегралу

$$\int_0^T \int_{\Omega_0} |F_0(y, \tau, v(y, \tau))| \left(\int_{\tau}^T dt \int_{\Omega_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |G(x, t; y, \tau)| dx \right) dy d\tau \quad (12)$$

за теоремою Фубіні матимемо скінченність $\|(Hv)\|_k$. З врахуванням (11) для (12) отримаємо оцінку

$$\begin{aligned} C_2 \int_{Q_0^1} |F_0(y, \tau, v(y, \tau))| E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \left([\varrho(y)]^{k+1-n} + \varrho_1^k [\varrho(y)]^2 \right) dy d\tau + \\ + C_2 \int_{Q_0^2} |F_0(y, \tau, v(y, \tau))| E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \tau^{\frac{k+2}{2}} dy d\tau. \end{aligned}$$

Враховуючи (9), одержуємо $\|Hv\|_k \leq C_3(\varrho_1) \cdot M_1$, де $C_3(\varrho_1) = C_2 \cdot (\varrho_1^{k+1-n} + 2\varrho_1^{k+2}) \rightarrow 0$ при $\varrho_1 \rightarrow 0$. За лемою 1, $\|h\|_k \leq C_1 < +\infty$. Отже, $\|(H_1 v)\|_k \leq C_3(\varrho_1) \cdot M_1 + C_1 < +\infty$. Це означає, що оператор H_1 діє із простору $\mathcal{M}_k(Q_0)$ в $\mathcal{M}_k(Q_0)$.

2) Перевіримо тепер, чи оператор H_1 є стиском.

Для $v, w \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ розглянемо

$$\begin{aligned} \|(H_1 v) - (H_1 w)\|_k &\leq \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) \left(\int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} |G(x, t; y, \tau)| \cdot |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - \right. \\ &\left. - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| dy \right) dx dt. \end{aligned} \quad (13)$$

Використовуючи (11) та (10), і те, що k задовольняє умову 4) з (6), отримуємо

$$\begin{aligned} \int_{Q_0} |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| \left(\int_{\tau}^T dt \int_{\Omega_0} \varrho^k(x, t) E_c(\varrho(x, t), t) |G(x, t; y, \tau)| dx \right) dy d\tau \leq \\ \leq C_2 \int_{Q_0^1} |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \left([\varrho(y)]^{k+1-n} + \varrho_1^k [\varrho(y)]^2 \right) dy d\tau + \end{aligned}$$

$$+ C_2 \int_{Q_0^2} |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \tau^{\frac{k+2}{2}} dy d\tau \leq C_3(\varrho_1) M_2 \|v - w\|_k.$$

Звідси та з (13) за теоремою Фубіні $\|(H_1 v) - (H_1 w)\|_k \leq C_3(\varrho_1) \cdot M_2 \|v - w\|_k$. Вибираючи ϱ_1 настільки малим, щоб $0 < C_3(\varrho_1) \cdot M_2 < 1$ одержуємо, що H_1 є оператором стиску. Теорему 2 доведено. \square

Зауваження 1. При k , яке задовольняє умову 4) з (6), умова (10), зокрема, виконується за достатньо малого значення ϱ_1 , якщо

$$(\forall v \in \mathcal{M}_k(Q_0)) : \frac{\partial F_0(x, t, v(x, t))}{\partial v} \text{ — обмежена всередині } Q_0 \quad (14)$$

і

$$(\exists \varepsilon \geq 0)(\forall v \in \mathcal{M}_k(Q_0)) : \frac{\partial F_0(x, t, v(x, t))}{\partial v} = O([\varrho(x, t)]^{k+\varepsilon}) \quad (\varrho(x, t) \rightarrow 0). \quad (15)$$

Справді, тоді одержуємо існування такої додатної сталої M_3 , що

$$(\forall (y, \tau) \in \overline{Q_0}) (\forall v \in \mathcal{M}_k(Q_0)) : \varrho^{-k-\varepsilon}(y, \tau) \left| \frac{\partial F_0(y, \tau, v(y, \tau))}{\partial v} \right| \leq M_3.$$

Для $v, w \in \mathcal{M}_k(Q_0)$

$$\begin{aligned} & \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| dy d\tau \leq \\ & \leq \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \left| \int_0^1 \frac{\partial F_0}{\partial v}(y, \tau, v(y, \tau) + \alpha(v(y, \tau) - w(y, \tau))) d\alpha(v(y, \tau) - w(y, \tau)) \right| dy d\tau \leq \\ & \leq \int_{Q_0} \varrho^{-k-\varepsilon}(y, \tau) \varrho^\varepsilon(y, \tau) \varrho^k(y, \tau) E_c(\varrho(y, \tau), \tau) \times \\ & \times \int_0^1 \left| \frac{\partial F_0}{\partial v}(y, \tau, v(y, \tau) + \alpha(v(y, \tau) - w(y, \tau))) \right| d\alpha |v(y, \tau) - w(y, \tau)| dy d\tau \leq M_3 \varrho_1^\varepsilon \|v - w\|_k. \end{aligned}$$

З теореми 2 та зауваження 1 випливає наступне твердження

Наслідок 1. Нехай виконуються умови (6), а функція F_0 задовольняє умови (9), (14), (15). Тоді, при достатньо малому значенні ϱ_1 , у просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$ існує єдиний розв'язок задачі (1)–(3).

Зауваження 2. Подібно до доведення теореми 2 одержуємо неперервність оператора H_1 за умови існування таких сталих $M_4 > 0$, $\mu > 0$, що

$$\int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |F_0(y, \tau, v(y, \tau)) - F_0(y, \tau, w(y, \tau))| dy d\tau \leq M_4 \|v - w\|_k^\mu, \quad v, w \in \mathcal{M}_k(Q_0). \quad (16)$$

Лема 2. Нехай виконуються умови 6) щодо функцій F_j , $j \in \{0, 1, 2\}$, а F_0 , крім того, задовольняє умову (9) і $k > \max\{q_1 + 2, q_2 + 1\} + n$. Тоді оператор H_1 є відносно компактний в $\mathcal{M}_k(Q_0)$.

Доведення. Оскільки $\varrho^k(x, t)E_c(\varrho(x, t), t)v(x, t) \in \mathbf{L}_1(Q_0)$, при $v \in \mathcal{M}_k(Q_0)$, то за теоремою Рісса [11, с.242] для компактності H_1 в $\mathcal{M}_k(Q_0)$ необхідно і досить, щоб виконувались умови:

- a) існує така стала $C_4 > 0$, що $\|(H_1 v)\|_k \leq C_4$ для довільної $v \in \mathcal{M}_{k,C}(Q_0)$;
- b) для довільного $\varepsilon > 0$ існує $\delta = \delta(\varepsilon) > 0$, що для таких $(z, s) \in Q_0$, що $|z| \leq \delta$, $|s| \leq \delta$ та довільної $v \in \mathcal{M}_{k,C}(Q_0)$

$$\int_{Q_0} |\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+z, t+s), t+s)(H_1 v)(x+z, t+s) - \tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x, t), t)(H_1 v)(x, t)| dx dt \leq \varepsilon. \quad (17)$$

Доведення a) проведено у доведенні теореми 2.

Доведемо b). Ліву частину (17) записуємо у вигляді

$$\begin{aligned} & \int_{Q_0} \left| \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} [\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+z, t+s), t+s)G(x+z, t+s; y, \tau) - \tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x, t), t)G(x, t; y, \tau)] \times \right. \\ & \quad \times F_0(y, \tau, v(y, \tau)) dy \left. \right| dx dt + \int_{Q_0} |\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+z, t+s), t+s)h(x+z, t+s) - \\ & \quad - \tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x, t), t)h(x, t)| dx dt = \\ & = \int_{Q_0} \left| \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} \sum_{l=1}^n \int_0^1 \frac{\partial}{\partial x_l} (\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+\alpha z, t+\alpha s), t+\alpha s)G(x+\alpha z, t+\alpha s; y, \tau)) d\alpha \times \right. \\ & \quad \times z_l \cdot F_0(y, \tau, v(y, \tau)) dy \left. \right| dx dt + \int_{Q_0} \left| \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} \int_0^1 \frac{\partial}{\partial t} (\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+\alpha z, t+\alpha s), t+\alpha s) \times \right. \\ & \quad \times G(x+\alpha z, t+\alpha s; y, \tau)) d\alpha \cdot s \cdot F_0(y, \tau, v(y, \tau)) dy \left. \right| dx dt + \\ & + \int_{Q_0} \left| \sum_{l=1}^n \int_0^1 \frac{\partial}{\partial x_l} (\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+\alpha z, t+\alpha s), t+\alpha s)h(x+\alpha z, t+\alpha s)) d\alpha \cdot z_l \right| dx dt + \\ & + \int_{Q_0} \left| \int_0^1 \frac{\partial}{\partial t} (\tilde{\Phi}_c^k(\varrho(x+\alpha z, t+\alpha s), t+\alpha s)h(x+\alpha z, t+\alpha s)) d\alpha \cdot s \right| dx dt. \end{aligned}$$

Останні інтеграли оцінюємо подібно до того, як ми це робили у доведеннях теореми 2 та леми 1 і одержуємо (17) при $k > \max\{q_1 + 2, q_2 + 1\} + n$. Лему 2 доведено. \square

Теорема 3. Нехай для функцій виконуються умови (6) і $k > \max\{q_1 + 2, q_2 + 1\} + n$.

1⁰. Якщо існують такі сталі $\mu \in (0, 1)$, $M_4 > 0$, $M_5 > 0$, що виконується умова (16) і

$$(\forall v \in \mathcal{M}_{k,C}(Q_0)) : \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |F_0(y, \tau, v(y, \tau))| dyd\tau \leq M_5 \|v\|_k^\mu, \quad (18)$$

то у просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$ існує розв'язок задачі (1)–(3).

2⁰. Якщо ж виконуються умова (16) зі сталою $\mu = 1$ та умова (18) при $\mu \in (0, 1]$ або

$$(\forall v \in \mathcal{M}_k(Q_0)) : \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |F_0(y, \tau, v(y, \tau))| dyd\tau \leq M'_5 < +\infty, \quad (19)$$

то для достатньо малого значення ϱ_1 у просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$ існує єдиний розв'язок задачі (1)–(3).

Доведення. Доведення першого з тверджень теореми 3 проводимо за допомогою теореми Шаудера [11, с.291], а другого — за принципом стискуjących відображень.

Оператор H_1 відображає $\mathcal{M}_{k,C}(Q_0)$ на свою частину. 2) H_1 є цілком неперервним оператором в $\mathcal{M}_k(Q_0)$. Справді, міркуючи як і при доведенні теореми 2, використовуючи (18) та лему 1, одержуємо

$\|H_1 v\|_k \leq C_3(\varrho_1) M_5 \|v\|_k^\mu + \|h\|_k \leq C_3(\varrho_1) M_5 C^\mu + C_1$ для $v \in \mathcal{M}_{k,C}(Q_0)$ та $\mu \in (0, 1)$. Для довільних додатних $C_3(\varrho_1)$, M_5 , C_1 існує така стала $C_0 > 0$, що $C_3(\varrho_1) M_5 C^\mu + C_1 < C$ для всіх $C > C_0$.

Доведемо тепер, що H_1 є цілком неперервним оператором в $\mathcal{M}_k(Q_0)$. Неперервність оператора H_1 випливає з (16) та зауваження 1. Оскільки з (18) випливає (9), то компактність оператора H_1 одержуємо за лемою 2.

Якщо у формулі (18) $\mu = 1$ (або виконується (19)), то, міркуючи подібно, як у доведенні теореми 2, одержуємо $\|H_1 v\|_k \leq C_3(\varrho_1) M_5 \|v\|_k + \|h\|_k < +\infty$ для довільних $v \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ ($\|H_1 v\|_k \leq C_3(\varrho_1) M'_5 + \|h\|_k < +\infty$ для довільних $v \in \mathcal{M}_k(Q_0)$).

Якщо ж у формулі (16) $\mu = 1$, то при доведенні теореми 2 встановлено, що оператор H_1 є оператором стиску для достатньо малого значення ϱ_1 . Теорему 3 доведено. \square

Зауваження 3. При $k > \max\{q_1 + 2, q_2 + 1\} + n$ функція $F_0(x, t, v) = |v|^{1+\beta}$, де $\beta \in (-1, -\frac{k}{k+1})$, задовольняє умови (16) та (18) зі сталою $\mu = 1 + \beta$.

Перевіримо умову (16). Використовуючи нерівність Гельдера, отримуємо

$$\begin{aligned} & \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |v(y, \tau)|^{1+\beta} - |w(y, \tau)|^{1+\beta} dyd\tau \leq \\ & \leq \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |v(y, \tau) - w(y, \tau)|^{1+\beta} dyd\tau = \\ & = \int_{Q_0} (\varrho^k(y, \tau) E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |v(y, \tau) - w(y, \tau)|^{1+\beta} [\varrho(y, \tau)]^{-k(1+\beta)} \exp\{c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\beta\} dyd\tau \leq \\ & \leq \|v - w\|_k^{1+\beta} \left(\int_{Q_0} [\varrho(y, \tau)]^{\frac{k(1+\beta)}{\beta}} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) dyd\tau \right)^{-\beta}. \end{aligned}$$

Подаючи Q_0 як Q_0^1 та Q_0^2 для $-1 < \beta < -\frac{k}{k+1}$, одержуємо

$$I = \int_{Q_0} [\varrho(y, \tau)]^{\frac{k(1+\beta)}{\beta}} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) dyd\tau < +\infty.$$

Отже, (16) виконується.

Перевіримо виконання умови (18). Проводячи подібні міркування з використанням нерівності Гельдера, одержуємо

$$\begin{aligned} & \int_{Q_0} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |v(y, \tau)|^{1+\beta} dyd\tau \leq \\ & \leq \left(\int_{Q_0} [\varrho(y, \tau)]^{\frac{k(1+\beta)}{\beta}} E_c(\varrho(y, \tau), \tau) dyd\tau \right)^{-\beta} \|v\|_k^{1+\beta} \leq I \|v\|_k^{1+\beta}, \end{aligned}$$

де інтеграл I збігається при $-1 < \beta < -\frac{k}{k+1}$.

Розглянемо приклад

$$Lu(x, t) \equiv \frac{\partial u(x, t)}{\partial t} - \Delta u(x, t) = |u(x, t)|^{1+\beta}, \quad (x, t) \in Q_0, \quad (20)$$

$$u|_{Q_1} = F_1(x, t), \quad (x, t) \in \overline{Q_1}, \quad (21)$$

$$u|_{t=0} = F_2(x), \quad x \in \overline{\Omega_0}, \quad (22)$$

де $-1 < \beta < 0$, $F_1 \in D_0'(\overline{Q_1})$, $F_2 \in D_0'(\overline{\Omega_0})$.

Із зауваження 3 та теореми 3 випливає наступне твердження

Наслідок 2. Нехай виконуються умови припущення (6) на функції F_1, F_2 , $k > \max\{q_1 + 2, q_2 + 1\} + n$, $\beta \in (-1, -\frac{k}{k+1})$. Тоді у просторі $\mathcal{M}_k(Q_0)$ існує розв'язок задачі (20)–(22).

Використовуючи наслідок 1, можна знайти характер поведінки розв'язку задачі (20)–(22) біля межі області залежно від порядків сингулярностей узагальнених функцій F_1 та F_2 .

Введемо функціональний простір $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0) = \mathcal{M}_{\alpha_1, \alpha_2}(Q_0, \partial Q_0) \cap \mathcal{M}_k(Q_0)$, де

$$\mathcal{M}_{\alpha_1, \alpha_2}(Q_0, \partial Q_0) = \{v : |v(y, \tau)| \leq V_0(y, \tau)\},$$

а

$$V_0(y, \tau) = \begin{cases} \hat{C} \varrho^{\alpha_1}(y) E_c(\varrho(y), \tau), & \varrho(y) \leq \sqrt{\tau}, \\ \hat{C} \tau^{\frac{\alpha_2}{2}} e^{-c}, & \varrho(y) > \sqrt{\tau}, \end{cases}$$

при $\varrho(y, \tau) \rightarrow 0$, $\hat{C} > 0$, $c > 0$, $k \in \mathbb{R}$, $\alpha_1 \in \mathbb{R}$, $\alpha_2 \in \mathbb{R}$.

Оскільки для $v \in \mathcal{M}_{\alpha_1, \alpha_2}(Q_0, \partial Q_0)$

$$\int_{Q_0} \varrho^k(y, \tau) E_c(\varrho(y, \tau), \tau) |v(y, \tau)| dyd\tau \leq \hat{C} \int_{Q_0^1} \varrho^{k+\alpha_1}(y) \exp\{-2c\varrho^2(y)\tau^{-1}\} dyd\tau +$$

$$+\hat{C} \int_{Q_0^2} \tau^{\frac{k+\alpha_2}{2}} e^{-2c} dy d\tau < +\infty$$

при $k + \alpha_1 > -1$ та $\frac{k}{2} + \frac{\alpha_2}{2} > -1$, то $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0) \neq \emptyset$ при $\alpha_i > -k - i$, $i \in \{1, 2\}$. Нехай $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2, C}(Q_0) = \{v \in \mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0) : \|v\|_k \leq C\}$ — куля радіуса C в просторі $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0)$.

Лема 3. Нехай виконуються умови (6), $\beta \in \left(-1, \min\left\{-1 + \frac{1}{n+q_1+1}; -1 + \frac{1}{n+q_2}\right\}\right)$, $\max\left\{-\frac{i}{1+\beta}, -k - i\right\} < \alpha_i \leq \min\left\{-\frac{m_i}{\beta}, -(n+q_1+1), -(n+q_2)\right\}$, $i \in \{1, 2\}$, де $m_1 = 1 - n$, $m_2 = 2$. Тоді оператор H_1 відображає $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0)$ в себе.

Доведення. Для $v \in \mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0)$ маємо

$$|(Hv)(x, t)| \leq \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} |G(x, t; y, \tau)| |v(y, \tau)|^{\beta+1} dy.$$

Використовуючи (11), знаходимо, що при $\varrho(x) \leq \sqrt{t}$ та $-1 < \alpha_1(1+\beta) \leq 0$

$$|(Hv)(x, t)| \leq C_5 E_c(\varrho(x), t) \left([\varrho(x)]^{\alpha_1(1+\beta)+1-n} + [\varrho(x)]^{\alpha_1(1+\beta)+2} \right),$$

а при $\varrho(x) > \sqrt{t}$

$$|(Hv)(x, t)| \leq C_5 e^{-ct} \frac{\alpha_2(1+\beta)+2}{2},$$

$$\alpha_1 > -\frac{1}{1+\beta}, \quad \alpha_2 > -\frac{2}{1+\beta}.$$

Враховуючи твердження леми 1, одержуємо, що при $\varrho(x) \leq \sqrt{t}$ та $-1 < \alpha_1(1+\beta) \leq 0$

$$\begin{aligned} |(H_1v)(x, t)| &\leq C_6 E_c\{\varrho(x), t\} \left([\varrho(x)]^{\alpha_1(1+\beta)+1-n} + [\varrho(x)]^{\alpha_1(1+\beta)+2} + \right. \\ &+ [\varrho(x)]^{-(n+q_1+1)} + [\varrho(x)]^{-(n+q_2)} \Big) = C_6 E_c\{\varrho(x), t\} [\varrho(x)]^{\alpha_1} \left([\varrho(x)]^{\alpha_1\beta+1-n} + [\varrho(x)]^{\alpha_1\beta+2} + \right. \\ &\left. + [\varrho(x)]^{-(n+q_1+1+\alpha_1)} + [\varrho(x)]^{-(n+q_2+\alpha_1)} \right), \end{aligned}$$

а при $\varrho(x) > \sqrt{t}$

$$|(H_1v)(x, t)| \leq C_6 e^{-ct} \frac{\alpha_2}{2} \left(t^{\frac{\alpha_2\beta+2}{2}} + t^{-\frac{n+q_1+1+\alpha_2}{2}} + t^{-\frac{n+q_2+\alpha_2}{2}} \right).$$

Враховуючи обмеженість $\varrho(x, t)$ в Q_0 , за умов

$$\begin{cases} -1 < \alpha_1(1+\beta) \leq 0 \\ \alpha_1\beta + 1 - n \geq 0 \\ \alpha_1\beta + 2 \geq 0 \\ -(n+q_1+1+\alpha_1) \geq 0 \\ -(n+q_2+\alpha_1) \geq 0 \end{cases} \quad \text{та} \quad \begin{cases} \frac{\alpha_2\beta+2}{2} \geq 0 \\ -\frac{n+q_1+1+\alpha_2}{2} \geq 0 \\ -\frac{n+q_2+\alpha_2}{2} \geq 0 \end{cases}, \quad (23)$$

знаходимо оцінку оператора H_1

$$|(H_1v)(x, t)| \leq C_7 \begin{cases} [\varrho(x)]^{\alpha_1} \exp\{-c\varrho^2(x)t^{-1}\}, & \varrho(x) \leq \sqrt{t}, \\ t^{\frac{\alpha_2}{2}} e^{-c}, & \varrho(x) > \sqrt{t}, \end{cases}$$

де $C_7 = C_7(q_1)$ — додатна стала.

З попередніх оцінок для α_i , $i \in \{1, 2\}$, системи нерівностей (23) виконуються при $\max\{-\frac{i}{1+\beta}, -k-i\} < \alpha_i \leq \min\{-\frac{m_i}{\beta}, -(n+q_1+1), -(n+q_2)\}$, $i \in \{1, 2\}$, де $m_1 = 1-n$, $m_2 = 2$ та $-1 < \beta < \min\{-1 + \frac{1}{n+q_1+1}; -1 + \frac{1}{n+q_2}\}$. Лему 3 доведено. \square

Теорема 4. Нехай виконуються умови (6) щодо функцій F_1, F_2 , $k > \max\{q_1+2, q_2+1\} + n$, $\beta \in (-1, \min\{-1 + \frac{1}{n+q_1+1}; -1 + \frac{1}{n+q_2}; -\frac{k}{k+1}\})$, $\max\{-\frac{i}{1+\beta}, -k-i\} < \alpha_i \leq \min\{-\frac{m_i}{\beta}, -(n+q_1+1), -(n+q_2)\}$, $i \in \{1, 2\}$, де $m_1 = 1-n$, $m_2 = 2$. Тоді в просторі $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0)$ існує розв'язок задачі (20)–(22).

Доведення. Використаємо теорему Шаудера. За лемою 3 оператор H_1 відображає множину $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0)$ в себе. Згідно з лемою 1 та зауваженням 3 $\|(H_1 v)\|_k \leq C_8 \|v\|_k^{1+\beta} + C_1$. Відомо, що при $0 < 1 + \beta < 1$ існує така стала $C_0 > 0$, що $C_8 C^{1+\beta} + C_1 < C$ для всіх $C > C_0$, тому одержуємо, що $\|(H_1 v)\|_k \leq C$ для довільної $v \in \mathcal{M}_{k, C}(Q_0)$ при $C > C_0$. Звідси та із леми 3 одержуємо, що оператор H_1 відображає $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2, C}(Q_0)$ в себе.

Із зауваження 3 та леми 2 випливає, що оператор H_1 є цілком неперервним в $\mathcal{M}_{k, \alpha_1, \alpha_2}(Q_0)$. Теорему 4 доведено. \square

ЛІТЕРАТУРА

1. Дубинский Ю. А. *Квазилинейные эллиптические и параболические уравнения любого порядка* // Успехи мат. наук. – 1968. – Т. 23 (39), №1. – С.45–90.
2. Palmeri Maria Carla. *Existence and regularity results for some sublinear parabolic equations* // Commun. Appl. Anal. – 2002. – V.6, №3. – P.297–316.
3. Li Junfeng, Liu Weiau, Lu Gang. *Global existence and blow-up of signchanging solutions in semilinear parabolic equations* // Shuxue wuli xuebao. Ser A=Acta Math. Sci. – 2002. – V.22, №2. – P.150–156.
4. Galaktionov V.A., Pohozaev S.I. *Existence and blow-up for higher-order semilinear parabolic equations: majorizing order-preserving operators* // Indiana Univ. Math. J. – 2002. – V.51, No 6. – P.1321–1338.
5. Zaag Hatem. *On the regularity of the blow-up set for semilinear heat equations* // Ann. Inst. H. Poincare. Anal. nonlineaire. – 2002. – V.19, №5. – P.505–542.
6. Владимиров В.С. Уравнения математической физики.—М.: Наука, 1988. – 512 с.
7. Ивасишен С.Д. Матрицы Грина параболических граничных задач. – К.: Выща школа, 1990. – 200 с.
8. Эйдельман С.Д. Параболические системы. – М.: Наука, 1964.– 443 с.
9. Лопушанская Г. П. *О решении с помощью матрицы Грина параболической граничной задачи в пространстве обобщенных функций* // Укр. мат. журн. – 1986. – Т.38, №6. – С.795–798.
10. Лопушанська Г.П., Чмир О.Ю. *Про деякі властивості спряжених операторів Гріна параболической крайовой задачі* // Науковий вісник Чернівецького університету. – 2004. – Вип.191–192. Математика.– С.82–88.
11. Люстерник Л.А., Соболев В.И. Элементы функционального анализа. – М.: Наука, 1965. – 520 с.

Львівський національний університет імені Івана Франка
diffeq@franko.lviv.ua

Надійшло 11.12.2003
Після переробки 10.03.2004
Після переробки 20.06.2004