

Г. П. Лопушанська, О. Ю. Чмир

**ПРО РОЗВ'ЯЗНІСТЬ ПЕРШОЇ КРАЙОВОЇ ЗАДАЧІ ДЛЯ РІВНЯННЯ  $u_t = \Delta u + |u|^{\beta+1}$  У КЛАСІ УЗАГАЛЬНЕНИХ ФУНКЦІЙ**

*Встановлено достатні умови розв'язності крайової задачі для напівлінійного рівняння теплопровідності, коли задані на межі області функції є узагальненими.*

**Вступ.** Дослідження напівлінійних еліптичних і параболічних рівнянь у нормованих соболевських просторах проведено, наприклад в [3, 5], де описано детально бібліографію з цієї тематики. У роботі [5], зокрема, до дослідження узагальнених еліптичних крайових задач застосовано принцип стискуючих відображень і теорему Шаудера. Існує ряд результатів, наприклад [10, 11, 12], щодо умов існування невід'ємних розв'язків крайових задач для напівлінійних рівнянь вигляду  $u_t = \Delta u + f(x, u)$ .

В останні роки досліджують крайові задачі для еліптичних і параболічних рівнянь в області  $\Omega$  з крайовими умовами вигляду  $u|_{\partial\Omega} = \infty$  та іншими (праці В. А. Кондратьєва, В. А. Нікішкіна, А. Л. Гладкова). У цій праці дослідимо умови існування розв'язку узагальненої крайової параболічної задачі, який на межі області набуває заданих узагальнених значень із просторів типу  $D'$ .

У працях С. Д. Івасишена, Н. В. Житарашу досліджуються умови, за яких узагальнений розв'язок лінійного однорідного параболічного рівняння набуває на межі узагальнених значень. Стосовно крайових задач для лінійних параболічних рівнянь у просторах узагальнених функцій, зокрема, встановлено [2], що регулярний всередині області  $Q_0$  розв'язок лінійного однорідного рівняння набуває на параболічній межі узагальнених значень тоді й лише тоді, коли  $\exists k \in \mathbb{N}$   $\int_{Q_0} d^k(x, t, \partial Q_0) |u(x, t)| dx dt < +\infty$ , де  $d(x, t, \partial Q_0)$  – відстань від точки  $(x, t) \in Q_0$  до параболічної межі  $\partial Q_0$  області. Тут вивчаємо умови розв'язності першої крайової задачі для напівлінійного рівняння  $u_t = \Delta u + |u|^{\beta+1}$  із заданими на параболічній межі узагальненими функціями з подібною поведінкою розв'язку біля межі.

**1. Формулювання задачі.** Нехай  $\Omega_0$  – область в  $\mathbb{R}^n$ ,  $n \in \mathbb{N}$ , обмежена замкненою поверхнею  $S$  класу  $C^\infty$ ;  $Q_0 = \Omega_0 \times (0, T]$ ;  $Q_1 = S \times (0, T]$ ;  $D(\overline{Q}_i) = C^\infty(\overline{Q}_i)$ ;  $D^0(\overline{Q}_i) = \{\varphi \in D(\overline{Q}_i) : D_t^k \varphi|_{t=T} = 0, k = 0, 1, \dots\}$ ,  $i = 0, 1$ ;  $D_0(\overline{\Omega}_0) = \{\varphi \in D(\overline{\Omega}_0) : \varphi|_S = \frac{\partial \varphi}{\partial \nu}|_S = 0\}$ ;  $\nu$  – орт внутрішньої нормалі до  $S$ . Штрихами позначатимемо простори лінійних неперервних функціоналів на відповідних функціональних просторах, а через  $(\varphi, F)_i$  – значення узагальненої функції  $F \in D^{0'}(\overline{Q}_i)$  на основну функцію  $\varphi \in D^0(\overline{Q}_i)$ ,  $i = 1$ , та значення  $F \in D_0'(\overline{\Omega}_0)$  на  $\varphi \in D_0(\overline{\Omega}_0)$  при  $i = 2$ ; через  $s(F)$  позначатимемо порядок сингулярності узагальненої функції  $F$  [1].

Розглянемо задачу

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

$$u|_{Q_1} = F_1(x, t), \quad (x, t) \in \overline{Q}_1, \quad (2)$$

$$u|_{t=0} = F_2(x), \quad x \in \overline{\Omega}_0, \quad (3)$$

де  $F_1 \in D^{0'}(\overline{Q}_1)$ ,  $F_2 \in D_0'(\overline{\Omega}_0)$ ,  $-1 < \beta < 0$ .

Нехай  $\varrho(x, t) = \min[\varrho(x), \sqrt{t}]$ , де  $\varrho(x)$  – нескінченно диференційовна невід’ємна функція, додатна всередині  $Q_0$ , має порядок відстані  $d(x)$  від точки  $x$  до  $S$  біля  $S$ .

Введемо функціональні простори:

$$X_k(\overline{Q_0}) = \{\psi \in D^0(\overline{Q_0}) : \psi|_{\overline{Q_1}} = 0, L^*\psi(x, t) = O(\varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\}),$$

$$\varrho(x, t) \rightarrow 0\}, \text{ де } L^* = -\left(\frac{\partial}{\partial t} + \Delta\right),$$

$$\mathcal{M}_k(Q_0) = \{u : \|u\|_k = \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |u(x, t)| dx dt < +\infty\},$$

$\mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0) = \{u \in \mathcal{M}_k(Q_0) : \|u\|_k \leq C_1\}$  – обмежена замкнена опукла підмножина банахового простору  $\mathcal{M}_k(Q_0)$ , де  $c > 0$ ,  $k \geq -n - 2$ ,  $C_1 > 0$ .

**Означення.** Розв’язком задачі (1)–(3) назвемо функцію  $u \in \mathcal{M}_k(Q_0)$  таку, що  $\int_{Q_0} L^*\psi \cdot u dx dt = \int_{Q_0} |u(x, t)|^{\beta+1} \psi(x, t) dx dt + \left(\frac{\partial \psi(x, t)}{\partial \nu}, F_1(x, t)\right)_1 + (\psi(x, 0), F_2(x))_2$  для довільної  $\psi \in X_k(\overline{Q_0})$ .

Позначимо через  $G(x, t, y, \tau)$  функцію Гріна задачі (1)–(3). Існування її та ряд властивостей одержуємо із [4, 9]. Розглянемо інтегральне рівняння

$$u(x, t) = \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} G(x, t; y, \tau) |u(y, \tau)|^{\beta+1} dy + \left(\frac{\partial}{\partial \nu_y} G(x, t; y, \tau), F_1(y, \tau)\right)_1 + (G(x, t; y, 0), F_2(y))_2. \quad (4)$$

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

Нехай  $(Hu)(x, t) = \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} G(x, t; y, \tau) |u(y, \tau)|^{\beta+1} dy$ ,  $H_1 u = Hu + h$ .

Тоді рівняння (4) набуде вигляду

$$u = H_1 u. \quad (5)$$

**Означення.** Нехай  $g_i \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ ,  $i = 1, 2$ . Розв’язком інтегрального рівняння (4) у 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  $\|u - H_1 u\|_k = 0$ , тобто функція  $u$  задовольняє рівняння (4) в сенсі  $\int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |u(x, t) - (Hu)(x, t) - g_1(x, t) - g_2(x, t)| dx dt = 0$ .

Зауважимо, що подібно до еліптичного випадку [6, розд. 2, с. 86] можна довести, що розв’язок  $u \in \mathcal{M}_k(Q_0)$  задачі (1)–(3) є розв’язком інтегрального рівняння (4) в  $\mathcal{M}_k(Q_0)$  і, навпаки.

## 2. Основні результати.

**Теорема.** Нехай  $F_1 \in D^{0'}(\overline{Q_1})$ ,  $s(F_1) \leq q_1$ ,  $F_2 \in D_0'(\overline{\Omega_0})$ ,  $s(F_2) \leq q_2$ ,  $q_1 \geq 0$ ,  $q_2 \geq 0$ ,  $-1 < \beta < \frac{\min\{-k, -1-n\}}{k+n+2}$ ,  $k \geq \max\{q_1 + 1, q_2\}$ . Тоді існує розв’язок задачі (1)–(3) у просторі  $\mathcal{M}_k(Q_0)$ .

**Д о в е д е н н я.** На підставі зауваження досить довести існування розв’язку інтегрального рівняння (4) чи (5) у класі функцій  $\mathcal{M}_k(Q_0)$ . Для цього застосуємо теорему Шаудера [7, с. 291]. Перевіримо, чи  $H_1$  задовольняє умови теореми Шаудера.

1) Покажемо, що  $H_1$  відображає обмежену замкнену опуклу множину  $\mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$  банахового простору  $\mathcal{M}_k(Q_0)$  на свою частину.

Використовуючи (4), одержуємо

$$\begin{aligned} \|(H_1 u)\|_k &= \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |(H_1 u)(x, t)| dx dt \leq \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \times \\ &\times \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} [(Hu)(x, t)| + |h(x, t)|] dx dt \leq \|Hu\|_k + \|h\|_k. \end{aligned}$$

Розглянемо вираз

$$\int_0^T \int_{\Omega_0} |u(y, \tau)|^{\beta+1} \left( \int_{\tau}^T \int_{\Omega_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |G(x, t; y, \tau)| dx \right) dy d\tau. \quad (6)$$

З його скінченності та теореми Фубіні випливає скінченність  $\|Hu\|_k$ . Відокремлюючи особливості підінтегрального виразу, знаходимо, що

$$\begin{aligned} \int_{\tau}^T \int_{\Omega_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |G(x, t; y, \tau)| dx &\leq C_2 (\varrho^{k+m}(y, \tau) + 1) \times \\ &\times \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} \quad \forall (y, \tau) \in Q_0, \end{aligned} \quad (7)$$

де  $C_2$  – додатна стала,  $m = \begin{cases} m_1 = 1 - n, & Q_0^1 = \{(y, \tau) \in Q_0 : d(y) \leq \sqrt{\tau}\}, \\ m_2 = 2, & Q_0^2 = \{(y, \tau) \in Q_0 : d(y) > \sqrt{\tau}\}. \end{cases}$

Тоді для (6) маємо оцінку

$$\begin{aligned} C_2 \sum_{i=1}^2 \int_{Q_0^i} (\varrho^{k+m_i}(y, \tau) + 1) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} |u(y, \tau)|^{1+\beta} dy d\tau &= \\ = C_2 \left[ \sum_{i=1}^2 \int_{Q_0^i} \varrho^{k+m_i}(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} |u(y, \tau)|^{1+\beta} dy d\tau + \right. \\ \left. + \int_{Q_0} \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} |u(y, \tau)|^{1+\beta} dy d\tau \right] &= C_2 [I_1 + I_2]. \end{aligned}$$

Для оцінки інтегралів  $I_1$ ,  $I_2$  використовуємо нерівність Гельдера. Запишемо

$$\begin{aligned} I_1 &= \sum_{i=1}^2 \int_{Q_0^i} (\varrho^k(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} |u(y, \tau)|)^{1+\beta} \varrho^{m_i - k\beta}(y, \tau) \times \\ &\times \exp\{c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\beta\} dy d\tau \leq \|u\|_k^{1+\beta} \sum_{i=1}^2 \left( \int_{Q_0^i} \varrho^{\frac{k\beta - m_i}{\beta}}(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} dy d\tau \right)^{-\beta}, \\ I_{1i} &= \int_{Q_0^i} \varrho^{\frac{k\beta - m_i}{\beta}}(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} dy d\tau \leq \int_{Q_0^i} \varrho^{\frac{k\beta - m_i}{\beta}}(y, \tau) dy d\tau. \end{aligned}$$

Оскільки  $\int_{|\bar{\xi}| < 1} |\bar{\xi}|^s d\bar{\xi}$  збігається при  $s > -n - 2$  [8], то  $\int_{Q_0^i} \varrho^{\frac{k\beta - m_i}{\beta}}(y, \tau) dy d\tau$  збігається при  $-1 < \beta < \frac{m_i}{k+n+2}$ . Для  $I_2$  отримаємо

$$I_2 = \int_{Q_0} (\varrho^k(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} |u(y, \tau)|)^{1+\beta} \varrho^{-k(1+\beta)}(y, \tau) \times \\ \times \exp\{c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\beta\} dy d\tau \leq \|u\|_k^{1+\beta} \left( \int_{Q_0} \varrho^{\frac{k(1+\beta)}{\beta}}(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} dy d\tau \right)^{-\beta}.$$

Звідси

$$I'_2 = \int_{Q_0} \varrho^{\frac{k(1+\beta)}{\beta}}(y, \tau) \exp\{-c\varrho^2(y, \tau)\tau^{-1}\} dy d\tau \leq \int_{Q_0} \varrho^{\frac{k(1+\beta)}{\beta}}(y, \tau) dy d\tau < +\infty$$

при  $-1 < \beta < \frac{-k}{k+n+2}$ . Отже,  $\|Hu\|_k \leq C_2 \left( \sum_{i=1}^2 I_i^{-\beta} + I_2'^{-\beta} \right) \|u\|_k^{1+\beta} = C_3 \|u\|_k^{1+\beta}$

при  $-1 < \beta < \frac{\min\{-k, 1-n\}}{k+n+2}$ , де  $C_3$  – додатна стала.

Оцінимо  $\|h\|_k$ :

$$\|h\|_k \leq \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |g_1(x, t)| dx dt + \\ + \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |g_2(x, t)| dx dt. \quad (8)$$

Враховуючи умови теореми на задані узагальнені функції  $F_1, F_2$ , нерівність (8) запишемо у вигляді

$$\|h\|_k \leq \sum_{|\alpha| \leq q_1} \int_{Q_1} D_{y, \tau}^{\bar{\alpha}} \left( \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} \left| \frac{\partial}{\partial \nu_y} G(x, t; y, \tau) \right| dx dt \right) |f_{1\bar{\alpha}}(y, \tau)| dy d\tau + \\ + \sum_{|\beta| \leq q_2} \int_{\Omega_0} D_y^\beta \left( \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |G(x, t; y, 0)| dx dt \right) |f_{2\beta}(y)| dy,$$

де  $f_{1\bar{\alpha}} \in L_{1,loc}(Q_1)$ ,  $|\bar{\alpha}| \leq q_1$ ,  $f_{2\beta} \in L_{1,loc}(\Omega_0)$ ,  $|\beta| \leq q_2$ .

Подібно, як у [6, розд. 4, с. 145], показуємо, що  $g_1 \in \mathcal{M}_k(Q_0)$  при  $k > q_1 - 1$ ,  $g_2 \in \mathcal{M}_k(Q_0)$  при  $k > q_2 - 2$ . Тоді  $\|h\|_k < C' < +\infty$ . Отже,  $\|(H_1 u)\|_k \leq C_3 \|u\|_k^{1+\beta} + C'$  при  $k > \max\{q_1 - 1, q_2 - 2\}$  і  $-1 < \beta < \frac{\min\{-k, 1-n\}}{k+n+2}$ . Нехай  $\|u\|_k \leq C_1$ . Тоді  $\|(H_1 u)\|_k \leq C_3 C_1^{1+\beta} + C'$ . Відомо, що при  $0 < 1 + \beta < 1$  існує така стала  $C_0 > 0$ , що  $C_3 C_1^{1+\beta} + C' < C_1$  для всіх  $C_1 > C_0$ , тому одержуємо, що  $\|(H_1 u)\|_k \leq C_1$  для довільної  $u \in \mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$  при  $C_1 > C_0$ , тобто  $H_1$  переводить  $\mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$  в себе.

2) Покажемо, що оператор  $H_1$  відносно компактний в  $\mathcal{M}_k(Q_0)$ .

Оскільки  $\varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} u(x, t) \in \mathbf{L}_1(Q_0)$  при  $u \in \mathcal{M}_k(Q_0)$ , то за теоремою Рісса [7, с. 242] для компактності  $H_1$  на  $\mathcal{M}_k(Q_0)$  необхідно та достатньо, щоб виконувались умови:

а) Існує така стала  $C_4$ , що  $\|(H_1 u)\|_k \leq C_4$  для довільної  $u \in \mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$ .

Ця умова випливає з 1).

б) Для довільного  $\varepsilon > 0$  існує  $\delta = \delta(\varepsilon) > 0$ , що для  $(z, s) \in Q_0$  таких, що  $|z| \leq \delta$ ,  $|s| \leq \delta$ , та довільної  $u \in \mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$  виконується нерівність

$$\int_{Q_0} |\Phi_c^k(\varrho(x+z, t+s), t+s)(H_1 u)(x+z, t+s) - \Phi_c^k(\varrho(x, t), t)(H_1 u)(x, t)| dx dt \leq \varepsilon, \quad (9)$$

де  $\Phi_c^k(\varrho(x, t), t) = \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\}$ . Враховуючи (4), вираз зліва в нерівності (9) запишемо як

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

Оцінки цих інтегралів встановлюємо подібно до попередніх і одержуємо нерівність (9) при  $-1 < \beta < \frac{\min\{-k, -1-n\}}{k+n+2}$  і  $k \geq \max\{q_1 + 1, q_2\}$ .

3) Покажемо, що  $H_1 \in$  неперервним відображенням  $\mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$  в себе при вказаних вище умовах.

Для  $u, v \in \mathcal{M}_{k, C_1}(Q_0)$  розглянемо

$$\begin{aligned} \|(H_1 u) - (H_1 v)\|_k & \leq \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} \times \\ & \times \left( \int_0^t d\tau \int_{\Omega_0} |G(x, t; y, \tau)| |u(y, \tau) - v(y, \tau)|^{1+\beta} dy \right) dx dt. \end{aligned} \quad (10)$$

Оцінивши вираз (10) подібно до оцінки  $\|Hu\|_k$ , одержуємо

$$\|(H_1 u) - (H_1 v)\|_k \leq C_3 \|u - v\|_k^{1+\beta},$$

звідки випливає 3). Теорему доведено.  $\diamond$

**Висновок.** Запропоновано метод доведення існування розв'язку узагальненої крайової задачі з заданими на межі області узагальненими функціями для напівлінійних параболічних рівнянь у певних вагових функціональних просторах, зокрема в просторі

$$\mathcal{M}_k(Q_0) = \left\{ u : \int_{Q_0} \varrho^k(x, t) \exp\{-c\varrho^2(x, t)t^{-1}\} |u(x, t)| dx dt < +\infty \right\}.$$

Подібно, як у [6], першу крайову задачу для рівняння  $u_t = \Delta u + |u|^{\beta+1}$  зведено до інтегрального рівняння (5) в  $\mathcal{M}_k(Q_0)$ . Існування розв'язку інтегрального рівняння доведено з використанням принципу Шаудера. При довільних заданих на параболічній межі області  $Q_0$  узагальнених функціях  $F_1, F_2$  із просторів типу  $D'$  встановлено достатні умови на  $\beta$ , за яких існує розв'язок задачі (1)–(3) у просторі  $\mathcal{M}_k(Q_0)$ .

1. *Владимиров В. С.* Уравнения математической физики. – М.: Наука, 1988. – 512 с.
2. *Гупало Г.-В. С., Лопушанська Г. П.* Еліптичні й параболічні узагальнені крайові задачі. – К.: Наук.-метод. кабінет ВО Мінвузу України, 1992. – 123 с.
3. *Дубинский Ю. А.* Квазилинейные эллиптические и параболические уравнения любого порядка // Успехи мат. наук. – 1968. – **23**, № 1. – С. 45–90.
4. *Ивасишен С. Д.* Матрицы Грина параболических граничных задач. – К.: Вища шк., 1990. – 200 с.
5. *Крейн С. Г., Симонов А. С.* Теорема о гомеоморфизмах и квазилинейные уравнения // Докл. АН СССР. – 1966. – **167**, № 6. – С. 1226–1229.
6. *Лопушанська Г. П.* Крайові задачі у просторі узагальнених функцій  $D'$ . – Львів: Вид-во Львів. нац. ун-ту, 2002. – 285 с.
7. *Люстерник Л. А., Соболев В. И.* Элементы функционального анализа. – М.: Наука, 1965. – 520 с.
8. *Прудников А. П., Брычков Ю. А., Маричев О. И.* Интегралы и ряды. – М.: Наука, 1981. – 800 с.
9. *Эйдельман С. Д.* Параболические системы. – М.: Наука, 1964. – 443 с.
10. *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. – **51**, No. 6. – P. 1321–1338.
11. *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. – **22**, No. 2. – P. 150–156.
12. *Palmeri Maria Carla* Existence and regularity results for some sublinear parabolic equations // Commun. Appl. Anal. – 2002. – **6**, No. 3. – С. 297–316.

#### **О РАЗРЕШИМОСТИ ПЕРВОЙ ГРАНИЧНОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ $u_t = \Delta u + |u|^{\beta+1}$ В КЛАССЕ ОБОБЩЁННЫХ ФУНКЦИЙ**

*Установлены достаточные условия разрешимости краевой задачи для полумлинейного уравнения теплопроводности, когда заданные на границе области функции являются обобщёнными.*

#### **ON SOLVABILITY OF THE FIRST BOUNDARY-VALUE PROBLEM FOR EQUATION $u_t = \Delta u + |u|^{\beta+1}$ IN THE CLASS OF GENERALIZED FUNCTIONS**

*Sufficient conditions of solvability of the boundary-value for semi-linear heat conduction equation have been established (when the functions, which are set on the boundary of domain, are generalized).*

Львів. нац. ун-т ім. Івана Франка, Львів

Одержано  
01.09.03