

ОБЕРЕНА ЗАДАЧА ВИЗНАЧЕННЯ СТАРШОГО КОЕФІЦІЄНТА У ДВОВИМІРНОМУ ПАРАБОЛІЧНОМУ РІВНЯННІ

Встановлено умови існування і єдиності розв'язку оберненої задачі, яка полягає у визначенні невідомого старшого коефіцієнта в двовимірному параболічному рівнянні. Припускається, що цей коефіцієнт залежить лише від часу.

У роботі досліджується обернена задача визначення залежного від часу старшого коефіцієнта двовимірного параболічного рівняння з класичними крайовими умовами першого роду та умовою перевизначення другого роду. Аналогічна одновимірна задача досліджена в роботі [1]. Випадок рівняння без молодших членів, але з умовами перевизначення в інтегральній формі, розглянуто в [4], а в [7] досліджено n -вимірну обернену задачу для однорідного рівняння теплопровідності з аналогічними крайовими умовами та умовою перевизначення у зв'язній області $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ з гладкою межею $\partial\Omega$.

1. Формулювання задачі. В області $\Omega_T = \{(x, y, t) : 0 < x < h, 0 < y < \ell, 0 < t < T\}$ розглянемо обернену задачу визначення функцій $(a(t), u(x, y, t)) \in (C[0, T] \times C^{2,1}(\bar{\Omega}_T), a(t) > 0, t \in [0, T])$, що задовольняють рівняння

$$u_t = a(t)\Delta u + b_1(x, y, t)u_x + b_2(x, y, t)u_y + c(x, y, t)u + f(x, y, t), \quad (x, y, t) \in \Omega_T, \quad (1)$$

початкову умову

$$u(x, y, 0) = \varphi(x, y), \quad (x, y) \in [0, h] \times [0, \ell], \quad (2)$$

крайові умови

$$u(0, y, t) = \mu_1(y, t), \quad u(h, y, t) = \mu_2(y, t), \quad (y, t) \in [0, \ell] \times [0, T], \quad (3)$$

$$u(x, 0, t) = \mu_3(x, t), \quad u(x, \ell, t) = \mu_4(x, t), \quad (x, t) \in [0, h] \times [0, T], \quad (4)$$

та умову перевизначення

$$a(t)u_x(0, y_0, t) = v(t), \quad t \in [0, T], \quad (5)$$

де y_0 – довільна фіксована точка з $(0, \ell)$.

Відносно вихідних даних задачі протягом усієї роботи будемо припускати виконання таких умов:

- (A1):** $\varphi(x, y) \in C^2(\bar{D})$, де $D = \{(x, y) : 0 < x < h, 0 < y < \ell\}$,
 $\mu_i(y, t) \in C^{2,1}([0, \ell] \times [0, T])$, $i = 1, 2$, $\mu_i(x, t) \in C^{2,1}([0, h] \times [0, T])$, $i = 3, 4$,
 $v(t) \in C[0, T]$, $f(x, y, t) \in C^{1,0}(\bar{\Omega}_T)$, $b_i(x, y, t) \in C(\bar{\Omega}_T)$, $i = 1, 2$,
 $c(x, y, t) \in C(\bar{\Omega}_T)$; $b_i(x, y, t)$, $i = 1, 2$, і $c(x, y, t)$ задовольняють умову Гельдера в $\bar{\Omega}_T$ за просторовими змінними з показником β , $0 < \beta < 1$;
- (A2):** $v(t) > 0$, $t \in [0, T]$, $\varphi_x(x, y) > 0$, $(x, y) \in \bar{D}$;
- (A3):** $\mu_1(y, 0) = \varphi(0, y)$, $\mu_2(y, 0) = \varphi(h, y)$, $\mu_3(x, 0) = \varphi(x, 0)$, $\mu_4(x, 0) = \varphi(x, \ell)$,
 $\mu_1(0, t) = \mu_3(0, t)$, $\mu_1(\ell, t) = \mu_4(0, t)$, $\mu_2(0, t) = \mu_3(h, t)$, $\mu_2(\ell, t) = \mu_4(h, t)$;
- (A4):** $\mu_{1t}(y, 0) = \frac{v(0)}{\varphi_x(0, y_0)} \Delta \varphi(0, y) + b_1(0, y, 0)\varphi_x(0, y) + b_2(0, y, 0)\varphi_y(0, y) + c(0, y, 0)\varphi(0, y) + f(0, y, 0)$,

$$\begin{aligned}
\mu_{2t}(y, 0) &= \frac{v(0)}{\varphi_x(0, y_0)} \Delta\varphi(h, y) + b_1(h, y, 0)\varphi_x(h, y) + b_2(h, y, 0)\varphi_y(h, y) + \\
&\quad + c(h, y, 0)\varphi(h, y) + f(h, y, 0), \\
\mu_{3t}(x, 0) &= \frac{v(0)}{\varphi_x(0, y_0)} \Delta\varphi(x, 0) + b_1(x, 0, 0)\varphi_x(x, 0) + b_2(x, 0, 0)\varphi_y(x, 0) + \\
&\quad + c(x, 0, 0)\varphi(x, 0) + f(x, 0, 0), \\
\mu_{4t}(x, 0) &= \frac{v(0)}{\varphi_x(0, y_0)} \Delta\varphi(x, \ell) + b_1(x, \ell, 0)\varphi_x(x, \ell) + b_2(x, \ell, 0)\varphi_y(x, \ell) + \\
&\quad + c(x, \ell, 0)\varphi(x, \ell) + f(x, \ell, 0).
\end{aligned}$$

Зауважимо, що в умовах узгодження першого порядку (A4) значення $a(0)$ встановлюємо з умови (5).

2. Існування розв'язку.

Теорема 1. *Нехай виконуються умови (A1)–(A4). Тоді задача (1)–(5) має розв'язок в області $\bar{\Omega}_{T_0}$, де T_0 , $0 < T_0 \leq T$, визначається вихідними даними задачі.*

Д о в е д е н н я. Обернену задачу (1)–(5) зведемо до системи рівнянь відносно невідомих функцій $a(t)$ та $u(x, y, t)$. Для цього тимчасово припустимо, що функція $a(t)$ є відомою. Позначимо

$$\begin{aligned}
G_{ij}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) &= \\
&= \frac{1}{4\pi[\alpha(t) - \alpha(\tau)]} \sum_{n, m=-\infty}^{\infty} \left\{ \exp\left[-\frac{(x - \xi + 2nh)^2}{4[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}\right] + \right. \\
&\quad + (-1)^i \exp\left[-\frac{(x + \xi + 2nh)^2}{4[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}\right] \left. \right\} \left\{ \exp\left[-\frac{(y - \eta + 2m\ell)^2}{4[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}\right] + \right. \\
&\quad \left. + (-1)^j \exp\left[-\frac{(y + \eta + 2m\ell)^2}{4[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}\right] \right\}, \quad i, j = 1, 2, \quad \alpha(t) = \int_0^t a(\sigma) d\sigma. \quad (6)
\end{aligned}$$

Легко бачити, що $G_{11}(x, y, t, \xi, \eta, \tau)$ є функцією Гріна задачі (2)–(4) для рівняння

$$u_t = a(t)\Delta u + f(x, y, t). \quad (7)$$

Використовуючи рівність (6), пряму задачу (1)–(4) зведемо до інтегро-диференціального рівняння

$$\begin{aligned}
u(x, y, t) &= \int_0^t \int_0^h G_{11}(x, y, t, \xi, \eta, 0)\varphi(\xi, \eta) d\xi d\eta + \int_0^t \int_0^\ell [G_{11\xi}(x, y, t, 0, \eta, \tau)\mu_1(\eta, \tau) - \\
&\quad - G_{11\xi}(x, y, t, h, \eta, \tau)\mu_2(\eta, \tau)] a(\tau) d\eta d\tau + \int_0^t \int_0^h [G_{11\eta}(x, y, t, \xi, 0, \tau)\mu_3(\xi, \tau) - \\
&\quad - G_{11\eta}(x, y, t, \xi, \ell, \tau)\mu_4(\xi, \tau)] a(\tau) d\xi d\tau + \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) \times \\
&\quad \times [f(\xi, \eta, \tau) + b_1(\xi, \eta, \tau)u_\xi + b_2(\xi, \eta, \tau)u_\eta + c(\xi, \eta, \tau)u] d\xi d\eta d\tau.
\end{aligned}$$

Зауважимо, що функцію $u(x, y, t)$ можна зобразити так:

$$\begin{aligned}
u(x, y, t) &= u_0(x, y, t) + \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) [b_1(\xi, \eta, \tau)u_\xi + \\
&\quad + b_2(\xi, \eta, \tau)u_\eta + c(\xi, \eta, \tau)u] d\xi d\eta d\tau, \quad (8)
\end{aligned}$$

де $u_0(x, y, t)$ – розв’язок задачі (7), (2)–(4). Продиференціювавши рівність (8) за x і ввівши позначення $u_x = v$, $u_y = w$, отримаємо рівняння для v :

$$v(x, y, t) = u_{0x}(x, y, t) + \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11x}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) [b_1(\xi, \eta, \tau)v + b_2(\xi, \eta, \tau)w + c(\xi, \eta, \tau)u] d\xi d\eta d\tau. \quad (9)$$

Аналогічно отримаємо рівняння для w :

$$w(x, y, t) = u_{0y}(x, y, t) + \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11y}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) [b_1(\xi, \eta, \tau)v + b_2(\xi, \eta, \tau)w + c(\xi, \eta, \tau)u] d\xi d\eta d\tau. \quad (10)$$

З використанням введених позначень рівність (8) набуде вигляду

$$u(x, y, t) = u_0(x, y, t) + \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) [b_1(\xi, \eta, \tau)v + b_2(\xi, \eta, \tau)w + c(\xi, \eta, \tau)u] d\xi d\eta d\tau. \quad (11)$$

Отже, задача (1)–(4) при відомій функції $a(t)$ еквівалентна системі рівнянь (9)–(11).

Використаємо умову перевизначення (5). Для знаходження функції $u_{0x}(x, y, t)$ в задачі (7), (2)–(4) введемо позначення $u_{0x}(x, y, t) = z(x, y, t)$. Функція z є розв’язком задачі

$$z_t = a(t)\Delta z + f_x(x, y, t), \quad (x, y, t) \in \Omega_T, \quad (12)$$

$$z(x, y, 0) = \varphi_x(x, y), \quad (x, y) \in [0, h] \times [0, \ell], \quad (13)$$

$$z_x(0, y, t) = \frac{\mu_{1t}(y, t)}{a(t)} - \frac{f(0, y, t)}{a(t)} - \mu_{1yy}(y, t), \quad (y, t) \in [0, \ell] \times [0, T], \quad (14)$$

$$z_x(h, y, t) = \frac{\mu_{2t}(y, t)}{a(t)} - \frac{f(h, y, t)}{a(t)} - \mu_{2yy}(y, t), \quad (y, t) \in [0, \ell] \times [0, T], \quad (15)$$

$$z(x, 0, t) = \mu_{3x}(x, t), \quad z(x, \ell, t) = \mu_{4x}(x, t), \quad (x, t) \in [0, h] \times [0, T], \quad (16)$$

і зображається таким чином:

$$\begin{aligned} z(x, y, t) = & \int_0^\ell \int_0^h G_{21}(x, y, t, \xi, \eta, 0) \varphi_\xi(\xi, \eta) d\xi d\eta - \int_0^t \int_0^\ell \{ G_{21}(x, y, t, 0, \eta, \tau) [\mu_{1\tau}(\eta, \tau) - \\ & - f(0, \eta, \tau) - a(\tau)\mu_{1\eta\eta}(\eta, \tau)] - G_{21}(x, y, t, h, \eta, \tau) [\mu_{2\tau}(\eta, \tau) - f(h, \eta, \tau) - \\ & - a(\tau)\mu_{2\eta\eta}(\eta, \tau)] \} d\eta d\tau + \int_0^t \int_0^h [G_{21\eta}(x, y, t, \xi, 0, \tau) \mu_{3\xi}(\xi, \tau) - \\ & - G_{21\eta}(x, y, t, \xi, \ell, \tau) \mu_{4\xi}(\xi, \tau)] a(\tau) d\xi d\tau + \\ & + \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{21}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) f_\xi(\xi, \eta, \tau) d\xi d\eta d\tau, \end{aligned} \quad (17)$$

де $G_{21}(x, y, t, \xi, \eta, \tau)$ – функція Гріна задачі (12)–(16).

З припущення **(A2)** випливає, що перший доданок у (9), де значення $u_{0x}(x, y, t)$ береться з (17), додатний, а всі інші дорівнюють нулю при $t = 0$. Отже, існує таке $T_1 > 0$, $0 < T_1 \leq T$, що має місце нерівність

$$v(0, y_0, t) \geq \frac{1}{2} \int_0^\ell \int_0^h G_{21}(0, y_0, t, \xi, \eta, 0) \varphi_\xi(\xi, \eta) d\xi d\eta > 0, \quad t \in [0, T_1]. \quad (18)$$

Враховуючи (18), отримуємо рівняння відносно невідомої функції $a(t)$:

$$a(t) = \frac{v(t)}{v(0, y_0, t)}, \quad t \in [0, T_1]. \quad (19)$$

Таким чином, задача (1)–(5) зведена до системи рівнянь (9)–(11), (19), і розв'язок задачі (1)–(5) задовольняє систему (9)–(11), (19). З іншого боку, якщо $(a(t), v(x, y, t), w(x, y, t), u(x, y, t)) \in C[0, T_1] \times (C(\bar{\Omega}_{T_1}))^3$, $a(t) > 0$, $t \in [0, T_1]$,

– розв'язок системи (9)–(11), (19), то, використовуючи властивість єдиності розв'язку систем інтегральних рівнянь Вольтерра другого роду, легко встановити, що $v(x, y, t) = u_x(x, y, t)$, $w(x, y, t) = u_y(x, y, t)$, і функція $u(x, y, t)$ є розв'язком рівняння (8). На основі властивостей об'ємних потенціалів [6, с. 19] встановлюємо, що $u(x, y, t) \in C^{2,1}(\bar{\Omega}_{T_1})$ і є розв'язком задачі (1)–(4).

Виконання умови (5) впливає з рівняння (19). Отже, задача (1)–(5) і система рівнянь (9)–(11), (19) є еквівалентними.

Застосуємо теорему Шаудера про нерухому точку цілком неперервного оператора [3, с. 616] до системи рівнянь (9)–(11), (19). Передусім встановимо апіорні оцінки розв'язків цієї системи.

Для розв'язку задачі (1)–(4) має місце оцінка [5, с. 24]

$$|u(x, y, t)| \leq M_1 < \infty, \quad (x, y, t) \in \bar{\Omega}_T, \quad (20)$$

де константа M_1 залежить тільки від вихідних даних задачі.

Використовуючи (18), з (19) встановимо оцінку для $a(t)$ зверху:

$$\begin{aligned} a(t) &\leq \frac{2 \max_{t \in [0, T]} v(t)}{\min_D \varphi_x(x, y) \int_0^\ell \int_0^h G_{21}(0, y_0, t, \xi, \eta, 0) d\xi d\eta} = \\ &= \frac{C_1}{\frac{1}{2\sqrt{\pi\alpha(t)} \int_0^\ell \sum_{m=-\infty}^{\infty} \left[\exp\left(-\frac{(y_0 - \eta + 2m\ell)^2}{4\alpha(t)}\right) - \exp\left(-\frac{(y_0 + \eta + 2m\ell)^2}{4\alpha(t)}\right) \right] d\eta}}. \end{aligned}$$

При цьому було використано співвідношення, яке перевіряється безпосереднім обчисленням:

$$\int_0^h G_2(x, t, \xi, \tau) d\xi = 1, \quad (21)$$

де

$$\begin{aligned} G_k(x, t, \xi, \tau) &= \frac{1}{2\sqrt{\pi[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left[\exp\left(-\frac{(x - \xi + 2nh)^2}{4[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}\right) + \right. \\ &\quad \left. + (-1)^k \exp\left(-\frac{(x + \xi + 2nh)^2}{4[\alpha(t) - \alpha(\tau)]}\right) \right], \quad k = 1, 2. \end{aligned}$$

У виразі для оцінки $a(t)$ зверху через $R(\alpha(t))$ позначимо знаменник дробу, поділений на C_1 . Тоді ця нерівність набуде вигляду

$$a(t) \leq \frac{1}{R(\alpha(t))}, \quad t \in [0, T_1],$$

звідки після інтегрування і заміни змінної $\alpha(t) = \sigma$ під знаком інтеграла отримаємо

$$\int_0^{\alpha(t)} R(\sigma) d\sigma \leq t, \quad t \in [0, T_1].$$

Оскільки функція $R_1(s) = \int_0^s R(\sigma) d\sigma$ монотонно зростає, то існує обернена функція $R_1^{-1}(z)$, визначена на деякому проміжку $[0, T_2]$. Подаючи попередню нерівність у вигляді

$$R_1(\alpha(t)) \leq t,$$

встановлюємо оцінку для $a(t)$ зверху:

$$a(t) \leq R_1^{-1}(t) \leq A_1 < \infty, \quad t \in [0, T_2]. \quad (22)$$

Перейдемо до оцінки $a(t)$ знизу. Для цього оцінимо зверху $|v(x, y, t)|$ у рівності (9), попередньо встановивши оцінку $|u_{0x}(x, y, t)|$ у (17).

Оцінюючи перший доданок, використаємо (21). Тоді

$$\left| \int_0^\ell \int_0^h G_{21}(x, y, t, \xi, \eta, 0) \varphi_\xi(\xi, \eta) d\xi d\eta \right| \leq C_2. \quad (23)$$

Скориставшись співвідношенням

$$\frac{1}{\sqrt{\sigma}} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{n^2 h^2}{4\sigma}\right) \leq \frac{1}{\sqrt{\sigma}} + \frac{2\sqrt{\pi}}{h} \quad (24)$$

і врахувавши (22), оцінку двох наступних доданків подамо у вигляді

$$\begin{aligned} & \left| \int_0^t \int_0^\ell \left\{ G_{21}(x, y, t, 0, \eta, \tau) [\mu_{1\tau}(\eta, \tau) - f(0, \eta, \tau) - a(\tau)\mu_{1\eta\eta}(\eta, \tau)] - \right. \right. \\ & \quad \left. \left. - G_{21}(x, y, t, h, \eta, \tau) [\mu_{2\tau}(\eta, \tau) - f(h, \eta, \tau) - a(\tau)\mu_{2\eta\eta}(\eta, \tau)] \right\} d\eta d\tau \right| \leq \\ & \leq C_3 + C_4 \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}. \end{aligned}$$

Розглянемо наступні два доданки. Враховуючи (24), отримаємо

$$\begin{aligned} & \left| \int_0^t \int_0^h G_{21\eta}(x, y, t, \xi, 0, \tau) a(\tau) \mu_{3\xi}(\xi, \tau) d\xi d\tau - \right. \\ & \quad \left. - \int_0^t \int_0^h G_{21\eta}(x, y, t, \xi, \ell, \tau) a(\tau) \mu_{4\xi}(\xi, \tau) d\xi d\tau \right| \leq \\ & \leq C_5 \left(\int_0^t G_{1\eta}(y, t, 0, \tau) a(\tau) d\tau - \int_0^t G_{1\eta}(y, t, \ell, \tau) a(\tau) d\tau \right) \leq \\ & \leq C_5 \omega = C_5, \quad t \in [0, T_1], \end{aligned}$$

де ω – розв'язок задачі

$$\begin{aligned} \omega_t &= a(t)\omega_{yy}, & (y, t) &\in (0, \ell) \times (0, T_1), \\ \omega(y, 0) &= 1, & y &\in [0, \ell], \\ \omega(0, t) &= \omega(\ell, t) = 1, & t &\in [0, T_1]. \end{aligned}$$

Легко перевірити, що $\omega(y, t) \equiv 1$.

Наступний доданок оцінюємо аналогічно до (23):

$$\left| \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{21}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) f_\xi(\xi, \eta, \tau) d\xi d\eta d\tau \right| \leq C_6.$$

Оцінюючи другий доданок у (9), скористаємось наявністю оцінки (20) і співвідношенням

$$G_{11x}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) = -G_{21\xi}(x, y, t, \xi, \eta, \tau).$$

Тоді

$$\begin{aligned} \left| \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11x}(x, y, t, \xi, \eta, \tau) (b_1 v + b_2 w + cu) d\xi d\eta d\tau \right| &\leq C_7 \int_0^t \frac{U_1(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + \\ &+ C_8 \int_0^t \frac{U_2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_9 \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}, \end{aligned}$$

де $U_1(t) = \max_{(x,y) \in \bar{D}} |v(x, y, t)|$, $U_2(t) = \max_{(x,y) \in \bar{D}} |w(x, y, t)|$. Зауважимо, що константи C_i , $i = \overline{2, 9}$, залежать лише від вихідних даних задачі (1)–(4). Таким чином, із (9) отримуємо наступну нерівність:

$$\begin{aligned} |v(x, y, t)| &\leq C_{10} + C_{11} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_{12} \int_0^t \frac{U_1(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + \\ &+ C_{13} \int_0^t \frac{U_2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}, \quad t \in [0, T_3], \end{aligned} \quad (25)$$

де $T_3 = \min \{T_1, T_2\}$. Аналогічну нерівність отримуємо для функції $w(x, y, t)$:

$$\begin{aligned} |w(x, y, t)| &\leq C_{14} + C_{15} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_{16} \int_0^t \frac{U_1(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + \\ &+ C_{17} \int_0^t \frac{U_2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}, \quad t \in [0, T_3]. \end{aligned} \quad (26)$$

Додаючи (25), (26), приходимо до нерівності

$$\begin{aligned} |v(x, y, t)| + |w(x, y, t)| &\leq C_{18} + \\ &+ C_{19} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_{20} \int_0^t \frac{(U_1(\tau) + U_2(\tau)) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}, \quad (x, y, t) \in \bar{\Omega}_{T_3}. \end{aligned} \quad (27)$$

З (27) випливає виконання нерівності

$$\begin{aligned} U_1(t) + U_2(t) &\leq C_{18} + \\ &+ C_{19} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_{20} \int_0^t \frac{(U_1(\tau) + U_2(\tau)) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}, \quad t \in [0, T_3]. \end{aligned}$$

Увівши позначення $U(t) \equiv U_1(t) + U_2(t)$, отримуємо

$$U(t) \leq C_{18} + C_{19} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_{20} \int_0^t \frac{U(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}, \quad t \in [0, T_3]. \quad (28)$$

З рівняння (19) встановлюємо, що

$$a(t) \geq \frac{C_{21}}{U_1(t)} \geq \frac{C_{21}}{U_1(t) + U_2(t)} = \frac{C_{21}}{U(t)}, \quad (29)$$

де $C_{21} > 0$ – відома константа. З (29) отримуємо нерівність $1 \leq \frac{a(t)U(t)}{C_{21}}$. Тоді (28) набуде вигляду

$$U(t) \leq C_{18} + C_{22} \int_0^t \frac{a(\tau)U(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} + C_{23} \int_0^t \frac{a(\tau)U^2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}$$

або

$$U(t) \leq C_{18} + C_{24} \int_0^t \frac{a(\tau)[U(\tau) + 1/2]^2 d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}.$$

Позначивши $W(t) = U(t) + \frac{1}{2}$, переходимо до нерівності

$$W(t) \leq C_{25} + C_{24} \int_0^t \frac{a(\tau)W^2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}. \quad (30)$$

Подальші перетворення нерівності (30) проводимо так, як у [2]. Щоб оцінити інтеграл $\int_0^t \frac{a(\tau)W^2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}}$, піднесемо нерівність (30) до квадрату, замінімо t

на σ , домножимо ліву та праву частину на $\frac{a(\sigma)}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}}$ і проінтегруємо його від 0 до t . Використовуючи нерівність Коші, отримаємо

$$\begin{aligned} \int_0^t \frac{a(\sigma)W^2(\sigma) d\sigma}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}} &\leq 2C_{25}^2 \int_0^t \frac{a(\sigma) d\sigma}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}} + \\ &+ 2C_{24}^2 \int_0^t \left(\int_0^\sigma \frac{a(\tau)W^2(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(\sigma) - \alpha(\tau)}} \right)^2 \frac{a(\sigma) d\sigma}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}}. \end{aligned}$$

Враховуючи оцінку (22) і застосовуючи нерівність Коші – Буняковського, отриманій нерівності надамо вигляду

$$\int_0^t \frac{a(\sigma)W^2(\sigma) d\sigma}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}} \leq C_{26} + C_{27} \int_0^t \frac{a(\sigma) d\sigma}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}} \int_0^\sigma \frac{a(\tau)W^4(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(\sigma) - \alpha(\tau)}}.$$

Змінивши порядок інтегрування в останньому доданку і врахувавши рівність

$$\int_\tau^t \frac{a(\sigma) d\sigma}{\sqrt{(\alpha(t) - \alpha(\sigma))(\alpha(\sigma) - \alpha(\tau))}} = \pi,$$

приходимо до оцінки

$$\int_0^t \frac{a(\sigma)W^2(\sigma) d\sigma}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\sigma)}} \leq C_{26} + C_{28} \int_0^t W^4(\tau) d\tau, \quad (31)$$

де C_{26}, C_{28} – відомі додатні сталі.

Використавши (31), нерівність (30) запишемо як

$$W(t) \leq C_{29} + C_{30} \int_0^t W^4(\tau) d\tau. \quad (32)$$

Позначивши праву частину (32) через $V(t)$, приходимо до нерівності

$$V'(t) \leq C_{30} V^4(t).$$

Розділимо останню нерівність на $V^4(t)$, замінимо t на σ і проінтегруємо по σ від 0 до t . Врахувавши, що $V(0) = C_{29}$, отримаємо оцінку

$$V(t) \leq \frac{C_{29}}{\sqrt[3]{1 - 3C_{29}^3 C_{30} t}}, \quad t \in [0, T_4],$$

за умови, що число T_4 , $0 < T_4 < T$, вибрано так, щоб виконувалась нерівність

$$1 - 3C_{29}^3 C_{30} T_4 > 0.$$

Тоді

$$V(t) \leq C_{31}, \quad t \in [0, T_4].$$

Повертаючись до невідомої функції $W(t)$, встановлюємо, що

$$W(t) \leq M_2 < \infty, \quad t \in [0, T_4]. \quad (33)$$

Використовуючи (33) та введені позначення, одержуємо наступні оцінки:

$$|v(x, y, t)| \leq M_3 < \infty, \quad |w(x, y, t)| \leq M_4 < \infty, \quad (x, y, t) \in \bar{\Omega}_{T_4}, \quad (34)$$

що дозволяє отримати оцінку $a(t)$ знизу

$$a(t) \geq A_0 > 0, \quad t \in [0, T_4]. \quad (35)$$

При наявності оцінок (20), (22), (34), (35) перевірка виконання умов теореми Шаудера проводиться аналогічно, як у роботі [4], якщо позначити $T_0 = \min \{T_3, T_4\}$. Теорему доведено. \diamond

Знайдемо довжину проміжку $[0, T_1]$. Число T_1 , $0 < T_1 \leq T$, повинно задовольняти умову (18), що забезпечується виконанням такої нерівності:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \min_D \varphi_x(x, y) \int_0^\ell G_1(y_0, t, \eta, 0) d\eta \geq & \left| \int_0^t \int_0^\ell G_{21}(0, y_0, t, 0, \eta, \tau) [\mu_{1\tau}(\eta, \tau) - \right. \\ & - f(0, \eta, \tau) - a(\tau) \mu_{1\eta\eta}(\eta, \tau)] d\eta d\tau - \int_0^t \int_0^\ell G_{21}(0, y_0, t, h, \eta, \tau) [\mu_{2\tau}(\eta, \tau) - \\ & - f(h, \eta, \tau) - a(\tau) \mu_{2\eta\eta}(\eta, \tau)] d\eta d\tau - \int_0^t \int_0^h [G_{21\eta}(0, y_0, t, \xi, 0, \tau) \mu_{3\xi}(\xi, \tau) - \\ & - G_{21\eta}(0, y_0, t, \xi, \ell, \tau) \mu_{4\xi}(\xi, \tau)] a(\tau) d\xi d\tau - \\ & - \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h \{ G_{21}(0, y_0, t, \xi, \eta, \tau) f_\xi(\xi, \eta, \tau) + G_{11x}(0, y_0, t, \xi, \eta, \tau) \times \\ & \times [b_1(\xi, \eta, \tau) u_\xi(\xi, \eta, \tau) + b_2(\xi, \eta, \tau) u_\eta(\xi, \eta, \tau) + \\ & \left. + c(\xi, \eta, \tau) u(\xi, \eta, \tau)] \} d\xi d\eta d\tau \right|, \quad (36) \end{aligned}$$

де $G_1(y, t, \eta, \tau)$ – функція Гріна першої крайової задачі для одновимірного рівняння теплопровідності. Оцінивши зверху праву частину нерівності (36) і використавши оцінки (22), (34), (35), отримаємо оцінку для T_1 .

3. Єдиність розв'язку. Перейдемо до питання про єдиність розв'язку задачі (1)–(5).

Теорема. *Нехай виконуються умови*

(A5): $b_i(x, y, t) \in C(\bar{\Omega}_T)$, $i = 1, 2$, $c(x, y, t) \in C(\bar{\Omega}_T)$; $b_i(x, y, t)$, $i = 1, 2$, $c(x, y, t)$ задовольняють умову Гельдера в $\bar{\Omega}_T$ за просторовими змінними з показником β , $0 < \beta < 1$;

(A6): $v(t) > 0$, $t \in [0, T]$.

Тоді розв'язок задачі (1)–(5) єдиний.

Д о в е д е н н я. Припустимо, що існує два розв'язки задачі (a_i, u_i) , $i = 1, 2$. Позначимо $A(t) = a_1(t) - a_2(t)$, $U(x, y, t) = u_1(x, y, t) - u_2(x, y, t)$. Тоді пара функцій (A, U) задовольняє умови

$$U_t = a_1(t) \Delta U + A(t) \Delta u_2 + b_1(x, y, t) U_x + b_2(x, y, t) U_y + c(x, y, t) U, \quad (x, y, t) \in \Omega_T, \quad (37)$$

$$U|_{t=0} = U|_{x=0} = U|_{x=h} = U|_{y=0} = U|_{y=\ell} = 0, \quad (38)$$

$$a_1(t) U_x(0, y_0, t) = -A(t) u_{2x}(0, y_0, t), \quad t \in [0, T]. \quad (39)$$

Використовуючи функцію Гріна G_{11}^* задачі (37), (38), її розв'язок зобразимо таким чином:

$$U(x, y, t) = \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11}^*(x, y, t, \xi, \eta, \tau) A(\tau) \Delta u_2 d\xi d\eta d\tau.$$

Підставляючи його в умову перевизначення (39), отримуємо рівняння відносно невідомої $A(t)$:

$$A(t) u_{2x}(0, y_0, t) = -a_1(t) \int_0^t \int_0^\ell \int_0^h G_{11x}^*(0, y_0, t, \xi, \eta, \tau) A(\tau) \Delta u_2 d\xi d\eta d\tau.$$

Оскільки $(a_2(t), u_2(x, y, t))$ – розв'язок задачі (1)–(5), то

$$a_2(t) u_{2x}(0, y_0, t) = v(t)$$

і з умови **(A6)** випливає, що $u_{2x}(0, y_0, t) > 0$, $t \in [0, T]$. Тоді з властивостей інтегральних рівнянь Вольтерра другого роду отримуємо $A(t) \equiv 0$, $t \in [0, T]$.

Внаслідок єдиності розв'язку прямої задачі (37), (38) отримуємо, що $U(x, y, t) \equiv 0$, $(x, y, t) \in \bar{\Omega}_T$. Отже, розв'язок задачі (1)–(5) єдиний.

Теорему доведено. \diamond

Зауважимо, що подібні теореми можна довести у випадку умов перевизначення вигляду

$$a(t) [u_x(0, y_0, t) + u_y(x_0, 0, t)] = v(t),$$

де x_0, y_0 – довільні фіксовані точки з проміжків $(0, h)$, $(0, \ell)$ відповідно.

1. *Иванцов Н. И.* Об определении зависящего от времени старшего коэффициента в параболическом уравнении // Сиб. мат. журн. – 1998. – **39**, № 3. – С. 539–550.
2. *Иванцов Н. И., Пабыривска Н. В.* Об определении двух зависящих от времени коэффициентов в параболическом уравнении // Сиб. мат. журн. – 2002. – **43**, № 2. – С. 406–413.
3. *Канторович Л. В., Акилов Г. П.* Функциональный анализ. – М.: Наука, 1977. – 744 с.
4. *Ковальчук С. М.* Визначення коефіцієнта температуропровідності прямокутної пластини // Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат. – 1997. – Вип. 45. – С. 96–103.
5. *Ладыженская О. А., Солонников В. А., Уральцева Н. Н.* Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. – М.: Наука, 1967. – 736 с.
6. *Фридман А.* Уравнения с частными производными параболического типа. – М.: Мир, 1968. – 428 с.
7. *Cannon J., Rundell W.* Recovering a time dependent coefficient in a parabolic differential equation // J. Math. Anal. Appl. – 1991. – **160**. – P. 572–582.

ОБРАТНАЯ ЗАДАЧА ОПРЕДЕЛЕНИЯ СТАРШЕГО КОЭФФИЦИЕНТА В ДВУМЕРНОМ ПАРАБОЛИЧЕСКОМ УРАВНЕНИИ

Установлены условия существования и единственности решения обратной задачи, которая заключается в отыскании неизвестного старшего коэффициента в двумерном параболическом уравнении. Предполагается, что этот коэффициент зависит только от времени.

INVERSE PROBLEM OF DETERMINATION OF LEADING COEFFICIENT IN TWO-DIMENSIONAL PARABOLIC EQUATION

We establish the existence and uniqueness conditions for solution of the inverse problem, which consists in finding the unknown leading coefficient in two-dimensional parabolic equation. It is assumed that this coefficient depends only on time.

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

Одержано
28.12.02