

## ОБЕРНЕНА ЗАДАЧА З ВІЛЬНОЮ МЕЖЕЮ ДЛЯ РІВНЯННЯ ТЕПЛОПРОВІДНОСТІ

We establish conditions for the existence and uniqueness of a solution of inverse problem for a one-dimensional heat conduction equation with unknown time dependent leading coefficient in the case where a part of boundary is unknown.

Встановлено умови існування і єдиності розв'язку оберненої задачі для одновимірного рівняння теплопровідності з невідомим старшим коефіцієнтом, що залежить від часу, у випадку, коли частина межі області є невідомою.

В задачах теплопровідності з вільною межею невідомою є функція, що визначає цю межу, тобто один з параметрів процесу передачі тепла. З цієї точки зору задачі з вільною межею, зокрема однофазну задачу Стефана [1], можна розглядати як обернені задачі і для відшукування невідомої функції задавати деякі додаткові умови — так звані умови перевизначення, які можуть бути відмінними від додаткових умов задачі Стефана і навіть бути заданими не на невідомій межі. Такий підхід дозволяє застосувати до задач з вільною межею методику, розроблену для дослідження обернених задач. Більше того, в одній задачі можна об'єднати пошук як невідомої межі, так і невідомого коефіцієнта рівняння, розглядаючи її як обернену задачу з двома невідомими параметрами. Зауважимо, що обернену задачу для рівняння теплопровідності з невідомим старшим коефіцієнтом в області з відомою рухомою межею було розглянуто в [2].

В області  $\Omega_T = \{(x, t) : 0 < x < h(t), 0 < t < T < \infty\}$  з невідомою межею  $x = h(t)$  розглянемо обернену задачу визначення невідомого коефіцієнта  $a = a(t)$  в рівнянні

$$u_t = a(t)u_{xx} + f(x, t), \quad (x, t) \in \Omega_T. \quad (1)$$

коли задано початкову умову

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

крайові умови

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

та умови перевизначення

$$a(t)u_x(0, t) = \mu_3(t), \quad t \in [0, T], \quad (4)$$

$$\int_0^{h(t)} u(x, t) dx = \mu_4(t), \quad t \in [0, T]. \quad (5)$$

Заміною змінних  $y = x/h(t)$ ,  $t = t$  зведемо задачу (1) – (5) до оберненої задачі стосовно невідомих  $a(t)$ ,  $h(t)$ ,  $v(y, t)$ :

$$v_t = \frac{a(t)}{h^2(t)} v_{yy} + \frac{yh'(t)}{h(t)} v_y + f(yh(t), t), \quad (y, t) \in Q_T, \quad (6)$$

$$v(y, 0) = \varphi(h(0)y), \quad y \in [0, 1], \quad (7)$$

$$v(0, t) = \mu_1(t), \quad v(1, t) = \mu_2(t), \quad t \in [0, T], \quad (8)$$

$$a(t)v_y(0, t) = \mu_3(t)h(t), \quad t \in [0, T], \quad (9)$$

$$h(t) \int_0^1 v(y, t) dy = \mu_4(t), \quad t \in [0, T], \quad (10)$$

де  $Q_T = \{(y, t): 0 < y < 1, 0 < t < T\}$ ,  $v(y, t) = u(yh(t), t)$ .

**Означення.** Під розв'язком задачі (6) – (10) будемо розуміти трійку функцій  $(h(t), a(t), v(y, t))$  з класу  $C^1[0, T] \times C[0, T] \times C^{2,1}(\overline{Q_T})$ ,  $h(t) > 0$ ,  $a(t) > 0$ ,  $t \in [0, T]$ , що задовольняють умови (6) – (10).

Припустимо, що виконуються такі умови:

А)  $\mu_i(t) \in C^1[0, T]$ ,  $\mu_i(t) > 0$ ,  $t \in [0, T]$ ,  $i = \overline{1, 4}$ ;  $\varphi(x) \in C^2[0, h_0]$ ,  $\varphi(x) > 0$ ,  $\varphi'(x) > 0$ ,  $x \in [0, h_0]$ , де  $h_0 > 0$  є розв'язком рівняння  $\int_0^{h_0} \varphi(x) dx = \mu_4(0)$ ;  $f(x, t) \in C^{1,0}([0, H_1] \times [0, T])$ ,  $f(x, t) \geq 0$ ,  $(x, t) \in [0, H_1] \times [0, T]$ , де

$$H_1 = \max_{[0, T]} \mu_4(t) \left( \min \left\{ \min_{[0, h_0]} \varphi(x), \min_{[0, T]} \mu_1(t), \min_{[0, T]} \mu_2(t) \right\} \right)^{-1};$$

В)  $\varphi(0) = \mu_1(0)$ ,  $\varphi(h(0)) = \mu_2(0)$ ,  $\int_0^1 \varphi(h(0)x) dx = \mu_4(0)$ .

Що стосується наявних в умовах А констант  $h_0$ ,  $H_1$ , то з припущень  $\varphi(x) > 0$ ,  $\mu_4(0) > 0$  випливає існування єдиного значення  $h(0) = h_0 > 0$ , яке задовольняє рівняння

$$\int_0^{h(0)} \varphi(x) dx = \mu_4(0),$$

що входить до умов узгодження В. Визначення числа  $H_1 > 0$  базується на таких міркуваннях. З умов А за принципом максимуму [3] для розв'язку задачі (6) – (8) у випадку довільних неперервних на  $[0, T]$  функцій  $h(t) > 0$ ,  $a(t) > 0$  одержимо оцінку

$$v(y, t) \geq M_0 > 0, \quad (y, t) \in \overline{Q_T}, \quad (11)$$

де  $M_0 = \min \left\{ \min_{[0, h_0]} \varphi(x), \min_{[0, T]} \mu_1(t), \min_{[0, T]} \mu_2(t) \right\}$ . Тоді з (10) отримаємо рівняння

$$h(t) = \frac{\mu_4(t)}{\int_0^1 v(y, t) dy}, \quad t \in [0, T], \quad (12)$$

для розв'язків якого, згідно з (11), справджуються нерівності

$$0 < h(t) \leq H_1 < \infty, \quad t \in [0, T], \quad (13)$$

де  $H_1 = \frac{1}{M_0} \max_{[0, T]} \mu_4(t)$ .

Зведемо задачу (6) – (10) до системи рівнянь. Пряма задача (6) – (8) у випадку довільних неперервних на  $[0, T]$  функцій  $h(t) > 0$ ,  $h'(t)$ ,  $a(t) > 0$ , еквівалентна рівнянню

$$v(y, t) = v_0(y, t) + \int_0^t \int_0^1 G_1(y, t, \eta, \tau) \eta \frac{h'(\tau)}{h(\tau)} v_\eta(\eta, \tau) d\eta d\tau, \quad (y, t) \in \overline{Q_T}, \quad (14)$$

де  $G_1(y, t, \eta, \tau)$  — функція Гріна першої крайової задачі для рівняння [4]

$$v_t = \frac{a(t)}{h^2(t)} v_{yy}, \quad (15)$$

а  $v_0(y, t)$  визначається формулою

$$v_0(y, t) = \int_0^1 G_1(y, t, \eta, 0) \varphi(h_0 \eta) d\eta + \int_0^t G_{1\eta}(y, t, 0, \tau) \frac{a(\tau)}{h^2(\tau)} \mu_1(\tau) d\tau - \\ - \int_0^t G_{1\eta}(y, t, 1, \tau) \frac{a(\tau)}{h^2(\tau)} \mu_2(\tau) d\tau + \int_0^t \int_0^1 G_1(y, t, \eta, \tau) f(\eta h(\tau), \tau) d\eta d\tau. \quad (16)$$

З (14) та (16) знаходимо

$$v_y(y, t) = v_{0y}(y, t) + \int_0^t \int_0^1 G_{1y}(y, t, \eta, \tau) \eta \frac{h'(\tau)}{h(\tau)} v_\eta(\eta, \tau) d\eta d\tau, \quad (17)$$

$$v_{0y}(y, t) = h_0 \int_0^1 G_2(y, t, \eta, 0) \varphi'(h_0 \tau) d\eta - \int_0^t G_{2y}(y, t, 0, \tau) \mu_1'(\tau) d\tau + \\ + \int_0^t G_{2y}(y, t, 1, \tau) \mu_2'(\tau) d\tau + \int_0^t \int_0^1 G_{1y}(y, t, \eta, \tau) f(\eta h(\tau), \tau) d\eta d\tau, \quad (y, t) \in \bar{Q}_T, \quad (18)$$

де  $G_2(y, t, \eta, \tau)$  — функція Гріна другої крайової задачі для рівняння (15). При отриманні (18) за допомогою співвідношень

$$G_{1y}(y, t, \eta, \tau) = -G_{2\eta}(y, t, \eta, \tau), \quad \frac{a(\tau)}{h^2(\tau)} G_{2\eta\eta}(y, t, \eta, \tau) = -G_{2\tau}(y, t, \eta, \tau)$$

було проведено інтегрування частинами.

З припущень А випливає оцінка

$$h_0 \int_0^1 G_2(y, t, \eta, 0) \varphi'(h_0 \eta) d\eta \geq h_0 \min_{[0,1]} \varphi'(h_0 y) \equiv M_1 > 0, \quad (y, t) \in \bar{Q}_T. \quad (19)$$

Тоді з (17), (18) робимо висновок про існування деякого числа  $t_0$ ,  $0 < t_0 \leq T$ , такого, що при  $(y, t) \in \bar{Q}_{t_0} \equiv \{[0, 1] \times [0, t_0]\}$  справджується нерівність

$$v_y(y, t) \geq \frac{1}{2} M_1 > 0. \quad (20)$$

Очевидно, що виконання умови (20) рівносильне виконанню нерівності

$$\left| - \int_0^t G_{2y}(y, t, 0, \tau) \mu_1'(\tau) d\tau + \int_0^t G_{2y}(y, t, 1, \tau) \mu_2'(\tau) d\tau + \int_0^t \int_0^1 G_{1y}(y, t, \eta, \tau) f(\eta h(\tau), \tau) d\eta d\tau + \right. \\ \left. + \int_0^t \int_0^1 G_{1y}(y, t, \eta, \tau) \eta \frac{h'(\tau)}{h(\tau)} v_\eta(\eta, \tau) d\eta d\tau \right| \leq \frac{1}{2} M_1, \quad (y, t) \in \bar{Q}_{t_0}. \quad (21)$$

Оцінку для числа  $t_0$  наведемо пізніше.

Виконання нерівності (20) надає можливість записати (9) у вигляді

$$a(t) = \frac{h(t) \mu_3(t)}{w(0, t)}, \quad t \in [0, t_0], \quad (22)$$

де  $w \equiv v_y$ .

Рівняння (12) теж будемо розглядати на проміжку  $[0, t_0]$ :

$$h(t) = \frac{\mu_4(t)}{\int_0^1 v(y, t) dy}, \quad t \in [0, t_0]. \quad (23)$$

Продиференціюємо (10) по  $t$ , використовуючи при цьому (6), внаслідок чого отримаємо

$$p(t) = \frac{1}{\mu_2(t)} \left( \mu_3(t) + \mu_4'(t) - h(t) \int_0^1 f(yh(t), t) dy - \frac{a(t)}{h(t)} w(1, t) \right), \quad t \in [0, t_0], \quad (24)$$

де через  $p(t)$  позначено  $h'(t)$ . До рівнянь (22) – (24) приєднаємо рівняння (14), (17), записані у вигляді

$$v(y, t) = v_0(y, t) + \int_0^t \int_0^1 G_1(y, t, \eta, \tau) \eta \frac{p(\tau)}{h(\tau)} w(\eta, \tau) d\eta d\tau, \quad (y, t) \in \bar{Q}_0, \quad (25)$$

$$w(y, t) = v_{0y}(y, t) + \int_0^t \int_0^1 G_{1y}(y, t, \eta, \tau) \eta \frac{p(\tau)}{h(\tau)} w(\eta, \tau) d\eta d\tau, \quad (y, t) \in \bar{Q}_0. \quad (26)$$

Таким чином, якщо  $(h(t), a(t), v(y, t))$  є розв'язком задачі (6) – (10) у сенсі наведеного вище означення, то функції  $(h(t), a(t), p(t) \equiv h'(t), v(y, t), w(y, t) \equiv v_y(y, t))$  є неперервним розв'язком системи рівнянь (22) – (26). Правильним є і обернене твердження: якщо  $(h(t), a(t), p(t), v(y, t), w(y, t)) \in (C[0, t_0])^3 \times (C(\bar{Q}_0))^2$ ,  $h(t) > 0$ ,  $a(t) > 0$ ,  $t \in [0, t_0]$ , є розв'язком системи рівнянь (22) – (26), то функції  $(h(t), a(t), v(y, t))$  є розв'язком задачі (6) – (10). Для цього достатньо довести, що ці функції належать класу  $C^1[0, t_0] \times C[0, t_0] \times C^{2,1}(\bar{Q}_0)$  і задовольняють умови (6) – (10).

Отже, нехай  $(h(t), a(t), p(t), v(y, t), w(y, t)) \in (C[0, t_0])^3 \times (C(\bar{Q}_0))^2$ ,  $h(t) > 0$ ,  $a(t) > 0$ ,  $t \in [0, t_0]$ , є розв'язком системи рівнянь (22) – (26). З умов А випливає, що  $v_0(y, t) \in C^{1,0}(\bar{Q}_0)$ . Продиференціювавши (25) по  $y$  і врахувавши єдиність розв'язку інтегральних рівнянь Вольтерри другого роду, отримаємо  $w(y, t) \equiv v_y(y, t)$ . Тоді на підставі (25) робимо висновок, що  $v(y, t)$  належить  $C^{2,1}(\bar{Q}_0)$ , є розв'язком рівняння

$$v_t = \frac{a(t)}{h^2(t)} v_{yy} + \frac{yp(t)}{h(t)} v_y + f(yh(t), t), \quad (y, t) \in Q_0, \quad (27)$$

і задовольняє умови (7), (8), (10). Із співвідношення  $w(y, t) \equiv v_y(y, t)$  і (22) одержуємо виконання умови (9). Залишається довести, що  $p(t) \equiv h'(t)$ . З того, що  $v(y, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_0)$  і  $\mu_4(t) \in C^1[0, T]$ , випливає  $h(t) \in C^1[0, T]$ . Продиференціюємо еквівалентну (23) рівність (10) по  $t$ :

$$h'(t) \int_0^1 v(y, t) dy + h(t) \int_0^1 v_y(y, t) dy = \mu_4'(t).$$

Враховуючи виконання умови (10) і те, що функція  $v(y, t)$  є розв'язком рівняння (27), отримуємо

$$\begin{aligned} & \frac{h'(t)}{h(t)} \mu_4(t) + h(t) \left( \frac{a(t)}{h^2(t)} (v_y(1, t) - v_y(0, t)) + \right. \\ & \left. + \frac{p(t)}{h(t)} \int_0^1 y v_y(y, t) dy + \int_0^1 f(yh(t), t) dy \right) = \mu_4'(t). \end{aligned}$$

Надамо останньому співвідношенню такого вигляду:

$$p(t) = \frac{1}{\mu_2(t)} \left( \mu_3(t) + \mu_4'(t) - h(t) \int_0^1 f(yh(t), t) dy - \frac{a(t)}{h(t)} v_y(1, t) + \frac{\mu_4(t)}{h(t)} (p(t) - h'(t)) \right).$$

Віднімаючи від даної рівності (24), одержуємо

$$p(t) - h'(t) = \frac{\mu_4(t)}{\mu_2(t)h(t)} (p(t) - h'(t)).$$

Звідси при

$$\frac{\mu_4(t)}{\mu_2(t)h(t)} - 1 \neq 0, \quad t \in [0, t_0], \quad (28)$$

знаходимо  $p(t) \equiv h'(t)$ , і еквівалентність задачі (6) – (10) та системи рівнянь (22) – (26) у зазначеному вище сенсі доведено. Виконання умови (28) впливає з того, що справджуються співвідношення

$$\mu_2(t) - \frac{\mu_4(t)}{h(t)} = v(1, t) - \int_0^1 v(y, t) dy = \int_0^1 y v_y(y, t) dy$$

і нерівність (20).

Для доведення існування розв'язку системи рівнянь (22) – (26) застосуємо теорему Шаудера. За принципом максимуму [3] та згідно з оцінками (11), (13) виконуються нерівності

$$0 < M_0 \leq v(y, t) \leq M_2 < \infty, \quad (y, t) \in \bar{Q}_T, \quad (29)$$

де стала  $M_2 > 0$  визначається відомими величинами. Тоді з (10) отримуємо

$$h(t) \geq H_0 > 0, \quad t \in [0, T], \quad (30)$$

з відомою сталою  $H_0$ . Враховуючи (13) і (20), з (22) знаходимо оцінку  $a(t)$  зверху:

$$a(t) \leq A_1 < \infty, \quad t \in [0, t_0]. \quad (31)$$

Використовуючи (13), з (24) одержуємо

$$|p(t)| \leq C_1 + C_2 \frac{a(t)}{h(t)} W(t), \quad t \in [0, t_0], \quad (32)$$

де  $W(t) = \max_{y \in [0, 1]} |w(y, t)|$ . Нарешті, згідно з (18) та оцінками функції Гріна [4] з (26) впливає нерівність

$$W(t) \leq C_3 + C_4 \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} + C_5 \int_0^t \left( 1 + \frac{1}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \right) \frac{|p(\tau)|}{h(\tau)} W(\tau) d\tau, \quad (33)$$

де  $\theta(t) = \int_0^t \frac{a(\tau)}{h^2(\tau)} d\tau$ . У відповідності з (30), (31) отримуємо

$$1 + \frac{1}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} = \frac{1 + \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \leq \frac{C_6}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}}.$$

Тоді (33) набуває вигляду

$$W(t) \leq C_3 + C_7 \int_0^t \left( 1 + \frac{|p(\tau)|}{h(\tau)} W(\tau) \right) \frac{d\tau}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}}.$$

На підставі (32) звідси робимо висновок, що

$$W(t) \leq C_3 + C_8 \int_0^t \left( 1 + \frac{1}{h(\tau)} W(\tau) + \frac{a(\tau)}{h^2(\tau)} W^2(\tau) \right) \frac{d\tau}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}}. \quad (34)$$

Як видно з рівняння (22),

$$a(t) \geq \frac{C_9}{W(t)}.$$

Використавши останню нерівність, подамо (34) у вигляді

$$W_1(t) \leq C_{10} + C_{11} \int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}}, \quad (35)$$

де  $W_1(t) = W(t) + 1$ . Піднесемо обидві частини співвідношення (35) до квадрату, застосовуючи при цьому нерівність Коші:

$$W_1^2(t) \leq C_{12} + C_{13} \left( \int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \right)^2.$$

Звідси знаходимо

$$\int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \leq C_{14} + C_{13} \int_0^t \frac{a(\tau)}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \left( \int_0^{\tau} \frac{a(\sigma) W_1^2(\sigma) d\sigma}{h^2(\sigma) \sqrt{\theta(\tau) - \theta(\sigma)}} \right) d\tau.$$

З нерівності Коші – Буняковського випливає

$$\begin{aligned} \int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} &\leq C_{14} + C_{13} \int_0^t \frac{a(\tau)}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \left( \int_0^{\tau} \frac{a(\sigma) d\sigma}{h^2(\sigma) \sqrt{\theta(\tau) - \theta(\sigma)}} \right) \times \\ &\times \left( \int_0^{\tau} \frac{a(\sigma) W_1^4(\sigma) d\sigma}{h^2(\sigma) \sqrt{\theta(\tau) - \theta(\sigma)}} \right) d\tau. \end{aligned}$$

тому

$$\int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \leq C_{14} + C_{15} \int_0^t \frac{a(\tau)}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \left( \int_0^{\tau} \frac{a(\sigma) W_1^4(\sigma) d\sigma}{h^2(\sigma) \sqrt{\theta(\tau) - \theta(\sigma)}} \right) d\tau. \quad (36)$$

Змінюючи в останньому інтегралі порядок інтегрування і застосовуючи очевидну рівність

$$\int_0^t \frac{a(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{(\theta(t) - \theta(\tau))(\theta(\tau) - \theta(\sigma))}} = \pi,$$

із співвідношення (36) одержуємо

$$\int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \leq C_{14} + C_{16} \int_0^t \frac{a(\sigma) W_1^4(\sigma) d\sigma}{h^2(\sigma)},$$

або, з урахуванням (30), (31),

$$\int_0^t \frac{a(\tau) W_1^2(\tau) d\tau}{h^2(\tau) \sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \leq C_{14} + C_{17} \int_0^t W_1^4(\sigma) d\sigma.$$

Тоді нерівність (35) набуває вигляду

$$W_1(t) \leq C_{18} + C_{19} \int_0^t W_1^4(\sigma) d\sigma. \quad (37)$$

Позначаючи

$$r(t) = C_{18} + C_{19} \int_0^t W_1^4(\sigma) d\sigma,$$

з (37) отримуємо

$$r'(t) \leq C_{19} r^4(t).$$

Відокремлюючи змінні та інтегруючи це співвідношення, знаходимо оцінку

$$\frac{1}{3r^3(0)} - \frac{1}{3r^3(t)} \leq C_{19}t.$$

Надамо їй такого вигляду:

$$r(t) \leq \frac{C_{18}}{\sqrt[3]{1 - 3C_{18}^3 C_{19}t}}. \quad (38)$$

Якщо на число  $t_0$ ,  $0 < t_0 \leq T$ , накласти умову

$$1 - 3C_{18}^3 C_{19}t_0 > 0, \quad (39)$$

то з (38) отримуємо оцінку

$$r(t) \leq C_{20} < \infty, \quad t \in [0, t_0], \quad (40)$$

а разом з нею і оцінку

$$|w(y, t)| \leq W(t) \leq M_3 < \infty, \quad (y, t) \in \bar{Q}_0. \quad (41)$$

Виконання співвідношень (41) надає можливість отримати з (32) і (22) такі нерівності:

$$|p(t)| \leq M_4 < \infty, \quad t \in [0, t_0], \quad (42)$$

$$a(t) \geq A_0 > 0, \quad t \in [0, t_0]. \quad (43)$$

Отже, апіорні оцінки розв'язків системи рівнянь (22) – (26) знайдено.

Подамо систему рівнянь (22) – (26) у вигляді рівняння

$$\omega = P\omega, \quad (44)$$

де  $\omega = (a(t), h(t), p(t), v(y, t), w(y, t))$ , а оператор  $P$  визначається правими частинами рівнянь (22) – (26). Позначимо

$$\mathcal{N} = \{ (a(t), h(t), p(t), v(y, t), w(y, t)) \in (C[0, t_0])^3 \times (C(\bar{Q}_0))^2 : A_0 \leq a(t) \leq A_1,$$

$$H_0 \leq h(t) \leq H_1, \quad |p(t)| \leq M_4, \quad M_0 \leq v(y, t) \leq M_2, \quad \frac{1}{2} M_1 \leq w(y, t) \leq M_3 \}.$$

З оцінок (13), (29) – (31), (41) – (43) випливає, що оператор  $P$  відображає множину  $\mathcal{N}$  в себе. Те, що оператор  $P$  є цілком неперервним, доводиться, як в [4]. Отже, за теоремою Шаудера існує розв'язок  $(a(t), h(t), p(t), v(y, t), w(y, t))$

системи рівнянь (22) – (26) з класу  $(C[0, t_0])^3 \times (C(\bar{Q}_0))^2$ , а разом з ним і розв'язок задачі (6) – (10)  $(a(t), h(t), v(y, t)) \in C[0, t_0] \times C^1[0, t_0] \times C^{2,1}(\bar{Q}_0)$ .

**Теорема 1.** При виконанні умов А, В можна вказати таке число  $t_0$ ,  $0 < t_0 \leq T$ , яке визначається вихідними даними, що розв'язок задачі (6) – (10) існує при  $0 \leq y \leq 1$ ,  $0 \leq t \leq t_0$ .

**Доведення.** Як видно з доведеного вище, розв'язок задачі (6) – (10) існує, якщо число  $t_0$ ,  $0 < t_0 \leq T$ , задовольняє умову (39) і є таким, що виконується умова (21). Для оцінки виразу у лівій частині (21) скористаємось нерівностями [4]

$$G_2(y, t, \eta, \tau) \leq C_{21} \left( 1 + \frac{1}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \right),$$

$$\int_0^1 |G_{1v}(y, t, \eta, \tau)| d\eta \leq C_{22} \left( 1 + \frac{1}{\sqrt{\theta(t) - \theta(\tau)}} \right).$$

Тоді, врахувавши співвідношення (13), (29) – (31), (41) – (43), одержимо

$$\begin{aligned} & \left| - \int_0^1 G_2(y, t, 0, \tau) \mu'_1(\tau) d\tau + \int_0^1 G_2(y, t, 1, \tau) \mu'_2(\tau) d\tau + \right. \\ & \left. + \int_0^t \int_0^1 G_{1v}(y, t, \eta, \tau) f(\eta h(\tau), \tau) d\eta d\tau + \int_0^t \int_0^1 G_{1v}(y, t, \eta, \tau) \eta \frac{h'(\tau)}{h(\tau)} v_\eta(\eta, \tau) d\eta d\tau \right| \leq \\ & \leq \left( C_{21} \left( \max_{[0, T]} |\mu'_1(t)| + \max_{[0, T]} |\mu'_2(t)| \right) + C_{22} \left( \max_{[0, H_1] \times [0, T]} f(x, t) + \frac{M_3 M_4}{H_0} \right) \right) \left( t + \frac{2H_1 \sqrt{t}}{\sqrt{A_0}} \right), \end{aligned}$$

і вибір такого значення  $t_0$ ,  $0 < t_0 \leq T$ , щоб при  $0 \leq t \leq t_0$  виконувались нерівності (21) і (39), стає очевидним. Теорему доведено.

Знайдемо умови єдиності розв'язку задачі (6) – (10).

**Теорема 2.** Припустимо, що виконуються умови:

1)  $f(y, t) \in C^{1,0}([0, \infty) \times [0, T])$ ;

2)  $\varphi(y) > 0$ ,  $y \in [0, \infty)$ ,  $\mu_i(t) > 0$ ,  $i = 1, 2, 3$ ,  $t \in [0, T]$ ,  $f(y, t) \geq 0$ ,  $(y, t) \in [0, \infty) \times [0, T]$ .

Тоді розв'язок задачі (6) – (10) єдиний.

**Доведення.** Нехай  $(a_i(t), h_i(t), v_i(y, t))$ ,  $i = 1, 2$ , — два розв'язки задачі (6) – (10). Позначимо  $\frac{a_i(t)}{h_i^2(t)} = \tilde{a}_i(t)$ ,  $\frac{h'_i(t)}{h_i(t)} = q_i(t)$ ,  $i = 1, 2$ . Тоді різниці  $a(t) = \tilde{a}_1(t) - \tilde{a}_2(t)$ ,  $q(t) = q_1(t) - q_2(t)$ ,  $v(y, t) = v_1(y, t) - v_2(y, t)$  задовольняють умови

$$v_t = \tilde{a}_1(t) v_{yy} + y q_1(t) v_y + a(t) v_{2yy}(y, t) + y q(t) v_{2y}(y, t) + f(y h_1(t), t) - f(y h_2(t), t), \quad (y, t) \in Q_T, \quad (45)$$

$$v(y, 0) = 0, \quad y \in [0, 1], \quad (46)$$

$$v(0, t) = v(1, t) = 0, \quad t \in [0, T], \quad (47)$$

$$\tilde{a}_1(t) v_y(0, t) = -a(t) v_{2y}(0, t) + \mu_3(t) \left( \frac{1}{h_1(t)} - \frac{1}{h_2(t)} \right), \quad t \in [0, T], \quad (48)$$

$$\int_0^1 v(y, t) dy = \mu_4(t) \left( \frac{1}{h_1(t)} - \frac{1}{h_2(t)} \right), \quad t \in [0, T]. \quad (49)$$

Виразимо  $h_i(t)$  через  $q_i(t)$ :

$$h_i(t) = h_i(0) \exp\left(\int_0^t q_i(\tau) d\tau\right), \quad i = 1, 2. \quad (50)$$

Внаслідок умов теореми  $h_1(0) = h_2(0) = h_0$ . Тоді

$$\frac{1}{h_1(t)} - \frac{1}{h_2(t)} = \frac{1}{h_0} \left( \exp\left(-\int_0^t q_1(\tau) d\tau\right) - \exp\left(-\int_0^t q_2(\tau) d\tau\right) \right).$$

Звідси з використанням рівності

$$e^x - e^y = (x - y) \int_0^1 e^{y+\tau(x-y)} d\tau$$

отримаємо

$$\frac{1}{h_1(t)} - \frac{1}{h_2(t)} = -\frac{1}{h_0} \int_0^t q(\tau) d\tau \int_0^1 \exp\left(\int_0^t (\sigma q(\tau) - q_2(\tau)) d\tau\right) d\sigma. \quad (51)$$

За допомогою функції Гріна  $G_1^*(y, t, \eta, \tau)$  розв'язок задачі (45) – (47) подамо у вигляді

$$v(y, t) = \int_0^t \int_0^1 G_1^*(y, t, \eta, \tau) (a(\tau) v_{2\eta\eta}(\eta, \tau) + \eta q(\tau) v_{2\eta}(\eta, \tau) + f(\eta h_1(\tau, \tau) - f(\eta h_2(\tau, \tau))) d\eta d\tau, \quad (y, t) \in \bar{Q}_T. \quad (52)$$

З умови (48) з урахуванням (51) одержимо

$$a(t) v_{2y}(0, t) = -\frac{\mu_3(t)}{h_0} \int_0^t q(\tau) d\tau \int_0^1 \exp\left(\int_0^t (\sigma q(\tau) - q_2(\tau)) d\tau\right) d\sigma - \bar{a}_1(t) w(0, t), \quad t \in [0, T], \quad (53)$$

де  $w = v_y$  визначається, згідно з (52), за формулою

$$w(y, t) = \int_0^t \int_0^1 G_{1y}^*(y, t, \eta, \tau) (a(\tau) v_{2\eta\eta}(\eta, \tau) + \eta q(\tau) v_{2\eta}(\eta, \tau) + f(\eta h_1(\tau, \tau) - f(\eta h_2(\tau, \tau))) d\eta d\tau, \quad (y, t) \in \bar{Q}_T. \quad (54)$$

Внаслідок того, що  $v_i(y, t)$ ,  $i = 1, 2$ , є розв'язками задачі (6) – (10), справджуються рівності, аналогічні (24):

$$q_i(t) = \frac{1}{h_i(t) \mu_2(t)} \left( \mu_3(t) + \mu_4'(t) - h_i(t) \int_0^1 f(y h_i(t), t) dy - \frac{a_i(t)}{h_i(t)} w_i(1, t) \right), \quad t \in [0, T],$$

де  $w_i = v_{iy}$ . Віднімаючи їх одну від одної, знаходимо

$$q(t) = \frac{1}{\mu_2(t)} \left( (\mu_3(t) + \mu_4'(t)) \left( \frac{1}{h_1(t)} - \frac{1}{h_2(t)} \right) - \int_0^1 (f(y h_1(t), t) - f(y h_2(t), t)) dy - \bar{a}_1(t) w_1(1, t) - \bar{a}_2(t) w_2(1, t) \right), \quad t \in [0, T]. \quad (55)$$

Виконаємо в (55) такі перетворення:

$$f(yh_1(t), t) - f(yh_2(t), t) = y(h_1(t) - h_2(t)) \int_0^1 f_x(y(h_2(t) + \sigma(h_1(t) - h_2(t))), t) d\sigma,$$

$$h_1(t) - h_2(t) = h_0 \int_0^t q(\tau) d\tau \int_0^1 \exp\left(\int_0^t (\sigma q(\tau) + q_2(\tau)) d\tau\right) d\sigma, \quad (56)$$

$$\bar{a}_1(t)w_1(1, t) - \bar{a}_2(t)w_2(1, t) = \bar{a}_1(t)w(1, t) + a(t)w_2(1, t).$$

Підставляючи (51), (52), (54), (56) у (53) та (55), одержуємо систему однорідних інтегральних рівнянь Вольтерри другого роду (53), (55) відносно невідомих  $a(t)$ ,  $q(t)$ . З єдиності розв'язку таких систем випливає  $a(t) \equiv 0$ ,  $q(t) \equiv 0$ ,  $t \in [0, T]$ . Повертаючись до функцій  $a_i(t)$ ,  $h_i(t)$ ,  $i = 1, 2$ , отримуємо  $a_1(t) \equiv a_2(t)$ ,  $h_1(t) \equiv h_2(t)$ ,  $t \in [0, T]$ . Використовуючи це в задачі (45) – (47), знаходимо  $v_1(y, t) \equiv v_2(y, t)$ ,  $(y, t) \in \bar{Q}_T$ , що завершує доведення теореми.

Зауважимо, що виконання вимоги  $v_{2,y}(0, t) \neq 0$  забезпечується припущенням  $\mu_3(t) > 0$ . З доведення теореми також видно, як за рахунок додаткових припущень можна досягти того, що похідна  $h'(t)$  не буде змінювати знак, а розв'язок задачі (6) – (10) буде визначено при всіх  $t \in [0, T]$ .

1. Фридман А. Уравнения с частными производными параболического типа. – М.: Мир, 1968. – 428 с.
2. Мальшева И. Г. Обратные задачи для уравнения теплопроводности в областях с движущейся границей // Укр. мат. журн. – 1975. – 27, № 5. – С. 687 – 691.
3. Ладженская О. А., Солощиков В. А., Уральцева Н. Н. Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. – М.: Наука, 1967. – 736 с.
4. Іванчов Н. Н. Об определении зависящего от времени старшего коэффициента в параболическом уравнении // Сиб. мат. журн. – 1998. – 39, № 3. – С. 539 – 550.

Отримано 29.01.2002,  
після доопрацювання — 14.05.2002