

М.І.Іванчов

ПРО ОДНУ ОБЕРНЕНУ ЗАДАЧУ ТЕПЛОПРОВІДНОСТІ
З НЕЛОКАЛЬНОЮ УМОВОЮ ПЕРЕВИЗНАЧЕННЯ

У даній праці для оберненої задачі визначення коефіцієнта температуропровідності з'ясована можливість задання як умови перевизначення нелокальної умови зі змінними коефіцієнтами.

В області $\Phi = \{(x, t) : 0 < x < h, 0 < t < T\}$ розглянемо задачу знаходження пари функцій $\{a(t), u(x, t)\}$ з умов

$$u_t = a(t)u_{xx} \quad (x, t) \in \Phi, \quad /1/$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq h, \quad /2/$$

$$u(0, t) = \mu_1(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad /3/$$

$$u(h, t) = \mu_2(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad /4/$$

$$\nu_1(t)u_x(0, t) - \nu_2(t)u_x(h, t) = x(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad /5/$$

де $a(t)$ - додатна і неперервна на $[0, T]$ функція, а $u(x, t) \in C^{2,1}(\Phi) \cap C^{1,0}(\bar{\Phi})$ [1].

Припускаючи, що значення

$$u_x(h, t) = p(t) \quad /6/$$

відоме, з умови /5/ визначимо

$$u_x(0, t) = (\nu_2(t)p(t) + x(t))\nu_1^{-1}(t). \quad /7/$$

Використовуючи функцію Гріна, знаходимо розв'язок задачі /1/, /2/, /6/, /7/, підставляємо його в умови /3/, /4/, звідки отримуємо систему рівнянь відносно $a(t)$ і $p(t)$:

$$\begin{aligned} \mu_1(t) + \mu_2(t) = & \frac{1}{\sqrt{\pi\alpha(t)}} \int_0^h \varphi(\xi) \sum_{n=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{(\xi+nh)^2}{4\alpha(t)}\right) d\xi + \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{a(\tau)}{\sqrt{\alpha(t)-\alpha(\tau)}} \times \\ & \times \frac{p(\tau)(\nu_1(\tau)-\nu_2(\tau))-x(\tau)}{\nu_1(\tau)} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{n^2h^2}{4(\alpha(t)-\alpha(\tau))}\right) d\tau, \quad /8/ \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mu_1(t) - \mu_2(t) = & \frac{1}{\sqrt{\pi\alpha(t)}} \int_0^h \varphi(\xi) \sum_{n=-\infty}^{\infty} (-1)^n \exp\left(-\frac{(\xi+nh)^2}{4\alpha(t)}\right) d\xi - \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{a(\tau)}{\sqrt{\alpha(t)-\alpha(\tau)}} \times \\ & \times \frac{p(\tau)(\nu_1(\tau)+\nu_2(\tau))+x(\tau)}{\nu_1(\tau)} \sum_{n=-\infty}^{\infty} (-1)^n \exp\left(-\frac{n^2h^2}{4(\alpha(t)-\alpha(\tau))}\right) d\tau. \quad /9/ \end{aligned}$$

Визначаючи з рівняння /9/ $p(t)$ і підставляючи її в /8/, шляхом диференціювання отримуємо рівняння відносно $a(t)$:

$$\begin{aligned}
 a(t) = & ((1+\beta(t))\mu'_1(t) + (1-\beta(t))\mu'_2(t)) \left(\frac{1}{\sqrt{\pi\alpha(t)}} \int_0^{h/2} (\varphi''(\xi) + \varphi''(h-\xi)) \times \right. \\
 & \times \sum_{n=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{(\xi+nh)^2}{4\alpha(t)}\right) d\xi - \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \left(\frac{\alpha(\tau)}{\nu_1(\tau) + \nu_2(\tau)} \right)' \frac{1}{\sqrt{\alpha(t) - \alpha(\tau)}} \times \\
 & \times \sum_{n=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{n^2 h^2}{4(\alpha(t) - \alpha(\tau))}\right) d\tau + \frac{1}{\pi} \int_0^t \frac{\beta'(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha(\tau)(\alpha(t) - \alpha(\tau))}} \int_0^{h/2} (\varphi'(\xi) + \varphi'(h-\xi)) \times \\
 & \times \sum_{n,m=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{n^2 h^2}{4(\alpha(t) - \alpha(\tau))} - \frac{(\xi+mh)^2}{4\alpha(\tau)}\right) d\xi + \frac{1}{2\pi} \int_0^t \frac{\beta(\tau)\alpha(\tau) d\tau}{\sqrt{\alpha^3(\tau)(\alpha(t) - \alpha(\tau))}} \int_0^{h/2} (\varphi''(\xi) - \\
 & - \varphi''(h-\xi)) \sum_{n,m=-\infty}^{\infty} (\xi+mh) \exp\left(-\frac{(\xi+mh)^2}{4\alpha(\tau)} - \frac{n^2 h^2}{4(\alpha(t) - \alpha(\tau))}\right) d\xi + \\
 & + \frac{1}{\pi} \int_0^t \frac{\mu'_2(\sigma) - \mu'_1(\sigma)}{\alpha(t) - \alpha(\sigma)} d\sigma \int_0^t \frac{\beta'(\tau) \sqrt{\alpha(\tau) - \alpha(\sigma)}}{\alpha(t) - \alpha(\tau)} \sum_{n,m=-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{n^2 h^2}{4(\alpha(t) - \alpha(\tau))} - \right. \\
 & \left. - \frac{m^2 h^2}{4(\alpha(\tau) - \alpha(\sigma))}\right) d\tau + \frac{h^2}{4\pi} \int_0^t \frac{\mu'_2(\sigma) - \mu'_1(\sigma)}{\alpha(t) - \alpha(\sigma)} d\sigma \int_0^t \frac{\beta(\tau)\alpha(\tau)}{\sqrt{(\alpha(t) - \alpha(\tau))(\alpha(\tau) - \alpha(\sigma))}} \times \\
 & \times \sum_{n,m=-\infty}^{\infty} \left(\frac{n^2}{\alpha(t) - \alpha(\tau)} + \frac{m^2}{\alpha(\tau) - \alpha(\sigma)} \right) \exp\left(-\frac{n^2 h^2}{4(\alpha(t) - \alpha(\tau))} - \frac{m^2 h^2}{4(\alpha(\tau) - \alpha(\sigma))}\right) d\tau \Big)^{-1} \quad /10/
 \end{aligned}$$

$$\text{де} \quad \beta(t) = \frac{\nu_1(t) - \nu_2(t)}{\nu_1(t) + \nu_2(t)} \quad /11/$$

Застосовуючи до рівняння /10/ принцип Шаудера, приходимо до існування розв'язку $a(t)$ рівняння /10/. Підставляючи його в рівняння /1/ і розв'язуючи задачу /1/-/4/, знаходимо $u(x, t)$. Отже, справедлива така теорема.

Теорема 1. Нехай виконуються умови:

1/ $\varphi(x) \in C^2[0, h]$, $\mu_i(t) \in C^1[0, T]$, $\nu_i(t) \in C^1[0, T]$,
 $(i=1, 2)$; $\varkappa(t) \in C^1[0, T]$;

2/ $(1+\beta(t))\mu'_1(t) + (1-\beta(t))\mu'_2(t) > 0$, $\mu'_2(t) - \mu'_1(t) \geq 0$,

$\beta(t) \geq 0$, $\beta'(t) \geq 0$, $\left(\frac{\varkappa(t)}{\nu_1(t) + \nu_2(t)}\right)' \leq 0$ на $[0, T]$;

$\varphi'(x) \geq 0$ на $[0, h]$; $\varphi''(x) + \varphi''(h-x) \geq 0$, $\varphi''(x) - \varphi''(h-x) \leq 0$

на $[0, h/2]$; $(1+\beta(t))\varphi''(x) + (1-\beta(t))\varphi''(h-x) \geq 0$ на
 $[0, h/2] \times [0, T]$;

3/ $\varphi(0) = \mu_1(0)$, $\varphi(h) = \mu_2(0)$, $\nu_1(0)\varphi'(0) - \nu_2(0)\varphi'(h) = \varkappa(0)$.

Тоді при досить малому $T > 0$ існує хоча б один розв'язок
задачі /I/-/5/.

Справедлива також теорема єдиності розв'язку задачі /I/-
/5/.

Теорема 2. Нехай виконуються умови:

$\varphi(x) \in C^2[0, h]$, $\mu_i(t), \nu_i(t) \in C^1[0, T]$, $(i=1, 2)$, $\nu_1^2(t) + \nu_2^2(t) > 0$
на $[0, T]$, $\nu_1(t)\mu'_1(t) + \nu_2(t)\mu'_2(t) \neq 0$ на $[0, T]$. Тоді
задача /I/-/5/ не може мати більше як один розв'язок.

Доведення. Для різниці двох розв'язків $u_i(x, t)$, $(i=1, 2)$
задачі /I/-/5/ отримуємо:

$$v_t = a_1(t)v_{xx} + q(t)w(x, t), \quad (x, t) \in \mathcal{D}; \quad /12/$$

$$v(x, 0) = 0, \quad 0 \leq x \leq h; \quad /13/$$

$$v(0, t) = 0, \quad v(h, t) = 0, \quad 0 \leq t \leq T; \quad /14/$$

$$\nu_1(t)v_x(0, t) - \nu_2(t)v_x(h, t) = 0, \quad 0 \leq t \leq T, \quad /15/$$

де $q(t) = a_1(t) - a_2(t)$, $w(x, t) = u_{2xx}(x, t)$.

Розв'язуючи задачу /12/-/14/ і підставляючи її розв'язок в /15/,
після деяких стандартних перетворень приходимо до інтегрального
рівняння Вольтерра другого роду відносно функції $q(t)$:

$$q(t) + \int_0^t K(t, \tau)q(\tau) d\tau = 0 \quad /16/$$

з неперервним ядром $K(t, \tau)$:

$$K(t, \tau) = \frac{a_1(t)}{w(0, t) + \nu(t)w(h, t)} \int_{\tau}^t \frac{d\sigma}{\sqrt{a_1(t) - a_1(\sigma)}} \int_0^h w(\xi, \tau) \sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{\infty} \left(\frac{\xi + 2nh}{(a_1(\sigma) - a_1(\tau))^{3/2}} - \right.$$

$$\begin{aligned}
& - \frac{3a(\sigma)(\xi+2nh)}{2(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))^{5/2}} + \frac{a(\sigma)(\xi+2nh)^3}{4(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))^{7/2}} \exp\left(-\frac{(\xi+2nh)^2}{4(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))}\right) + \left(\frac{-v(\sigma)(\xi+(2n-1)h)}{(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))^{3/2}}\right. \\
& \left. + \frac{3a(\sigma)v(\sigma)(\xi+(2n-1)h)}{2(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))^{5/2}} - \frac{a(\sigma)v(\sigma)(\xi+(2n-1)h)^3}{4(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))^{7/2}} \exp\left(\frac{(\xi+(2n-1)h)^2}{4(\alpha(\sigma)-\alpha(\tau))}\right)\right) d\xi,
\end{aligned}$$

де $v(t) = \frac{v_2(t)}{v_1(t)}$, $\alpha(t) = \int_0^t a(\tau) d\tau$.

З [16] маємо, що $q(t) \equiv 0$ на $[0, T]$, а звідси і $v(x, t) \equiv 0$ в $\bar{Q}$. Теорема доведена.

Зауважимо, що в теоремі 2 в'ясована також єдиність розв'язку оберненої задачі знаходження невідомих функцій $\{q(t), v(x, t)\}$ з рівняння [12] та умов [2]/-5/.

І. Ладженская О.А., Солонников В.А., Уральцев Н.Н. Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа. М., 1967. 2. Михлин С.Г. Лекции по линейным интегральным уравнениям. М., 1959.

Стаття надійшла до редакції 17.02.93

УДК 517.957:519.642.8

М.М.Бокало, В.М.Флюд

МАТЕМАТИЧНЕ МОДЕЛЮВАННЯ ТЕПЛОВОГО ПОЛЯ В ПІДШИПНИКУ КОЧЕННЯ

Метою нашої публікації є описання математичної моделі нестационарного теплового поля, яке виникає в роликовому підшипнику внаслідок тертя між роликами й біговою доріжкою. Вважимо, що внутрішня об'ємна підшипника нерухома, а зовнішня — рухається з постійною кутовою швидкістю ω та у довільному відношенні внутрішньої об'єми радіальному напрямі на зовнішню об'ємну діє постійна сила F . Крім цього, припускаємо, що підшипник охолоджується потоком повітря /ріднини/. Осмакимося розглядом розподілу температури по перетині внутрішньої об'єми циліндра, яка проходить через середнє коло бігової доріжки. У полярній системі координат даний процес моделюється таким чином: знайти функцію $u(r, \varphi, t)$, яка є розв'язком рівняння

© Бокало М.М., Флюд В.М., 1994