

Об одном уравнении параболического типа с кусочно-гладкими коэффициентами

В. Г. Петренко, И. А. Драйцун

В работе рассмотрена нестационарная задача теплообмена для двухслойного тела при переменных коэффициентах и граничных условиях. Задача рассмотрена в одномерной постановке при краевых условиях четвертого рода.

При данных условиях уравнение теплопроводности

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(K \frac{\partial T}{\partial x} \right) - \rho c \frac{\partial T}{\partial t} = 0, \quad (1)$$

где

$$\kappa(x) = \begin{cases} \kappa_1(x), & 0 < x < a; \\ \kappa_2(x), & a < x < b; \end{cases} \quad K(x) = \begin{cases} K_1(x), & 0 < x < a; \\ K_2(x), & a < x < b; \end{cases}$$

$$T(x, t) = \begin{cases} T_1(x, t), & 0 < x < a; \\ T_2(x, t), & a < x < b; \end{cases} \quad \alpha(x) = \frac{K(x)}{\rho(x)c(x)},$$

решается в области $\{0 < x < b, t \geq 0\}$ при следующих начально-краевых условиях:

$$T(0, t) = At^2 e^{-t}, \quad \frac{\partial T(b, t)}{\partial x} = \frac{F}{K_1}; \quad (2)$$

$$K_1(x) \frac{\partial T_1}{\partial x} = K_2(x) \frac{\partial T_2}{\partial x}; \quad -K_1(x) \frac{\partial T_1}{\partial x} = H(T_1 - T_2);$$

$$T(x, 0) = 0. \quad (3)$$

При такой постановке аналитическое решение данного уравнения может быть найдено для ограниченного числа частных случаев [1, 2]. При помощи степенных разложений можно расширить класс решаемых задач и найти решение в классе голоморфных функций. На основании принципа максимального значения и теоремы существования А. Н. Тихонова решение существует и оно будет единственным.

Так как преобразование Лапласа от негладких функций убывает довольно медленно (и наоборот, медленное убывание \bar{T} порождает негладкость), то решение ищем в классе достаточно гладких функций, по отношению к которым применима трансформация Лапласа [3]. Таким образом преобразование Лапласа переводит задачу (1) — (3) в следующую задачу:

$$\frac{1}{K_1} \frac{dK_1}{dx} \frac{d\bar{T}_1(x, P)}{dx} + \frac{d^2\bar{T}_1(x, P)}{dx^2} - \frac{P}{\alpha_1} \bar{T}_1(x, P) = 0, \quad 0 \leq x \leq a; \quad (4)$$

$$\frac{1}{K_2} \frac{dK_2}{dx} \frac{d\bar{T}_2(x, P)}{dx} + \frac{d^2\bar{T}_2(x, P)}{dx^2} - \frac{P}{\alpha_2} \bar{T}_2(x, P) = 0, \quad a \leq x \leq b \quad (5)$$

при условиях

$$\bar{T}_1(0, P) = \frac{2A}{(P+1)^3}, \quad \frac{d\bar{T}_2(b, P)}{dx} = \frac{F}{K_1 P}; \quad (6)$$

$$K_1(x) \frac{d\bar{T}_1(x, P)}{dx} = K_2(x) \frac{d\bar{T}_2(x, P)}{dx}; \quad (7)$$

$$-K_1(x) \frac{d\bar{T}_1(x, P)}{dx} = H [\bar{T}_1(x, P) - \bar{T}_2(x, P)]. \quad (8)$$

Решение в областях $0 < x < a$ и $a < x < b$ ищем формально в виде степенных рядов

$$\bar{T}_1(x, P) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n (x - x_0)^n; \quad (9)$$

$$\bar{T}_2(x, P) = \sum_{n=0}^{\infty} b_n (x - x_0)^n. \quad (10)$$

Аналогичные степенные представления допускают $K(x)$, $q(x)$, $c(x)$.

Допустим

$$\frac{1}{K_1(x)} = \sum_{n=0}^{\infty} C_n (x - x_0)^n. \quad (11)$$

Следуя Берtrandу, находим уравнение для определения коэффициентов C_n :

$$C_0 = \beta_0^{-1}, \quad C_n = -\beta_0^{-1} \sum_{k=1}^n \beta_k C_{n-k};$$

$$\frac{1}{\alpha_1(x)} = \frac{1}{d_0} - \frac{1}{d_0} \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{k=1}^n d_k \alpha_{n-k} (x - x_0)^n. \quad (12)$$

Аналогичные разложения получены для $\frac{1}{K_2(x)}$ и $\frac{1}{\alpha_2(x)}$.

Используя формулу Коши, найдем произведение функций, представленных степенными разложениями. В результате получим следующие пред-

ставления:

$$\frac{1}{K_1(x)} \frac{dK_1(x)}{dx} \frac{d\bar{T}_1}{dx} = \frac{1}{\beta_0} \sum_{n=0}^{\infty} \gamma_{n,1}^{(3)} (x-x_0)^n, \quad (13)$$

$$\gamma_{0,1}^{(3)} = \beta_1 a_1; \quad \gamma_{n,1}^{(3)} = \beta_1 (n+1) a_{n+1} + \sum_{i=1}^n i a_i \gamma_{n+1-i,1}^{(2)};$$

$$\gamma_{0,1}^{(2)} = \beta_1; \quad \gamma_{n,1}^{(2)} = (n+1) \beta_{n+1} - \sum_{j=1}^n (n+1-j) \beta_{n+1-j} \sum_{k=1}^j \beta_k C_{j-k}$$

$$(n = 1, 2, 3, \dots);$$

$$\frac{1}{\kappa_1(x)} \bar{T}_1 = \frac{1}{d_0} \sum_{n=0}^{\infty} h_{n,1}^{(2)} (x-x_0)^n, \quad (14)$$

$$h_{n,1}^{(2)} = a_n - \sum_{i=1}^{n-1} a_i \sum_{k=1}^{n-i} d_k \alpha_{n-i-k}; \quad h_{0,1}^{(2)} = a_0;$$

$$\frac{1}{K_2(x)} \frac{dK_2(x)}{dx} \frac{d\bar{T}_2}{dx} = \frac{1}{\sigma_0} \sum_{n=0}^{\infty} \gamma_{n,2}^{(3)} (x-x'_0)^n, \quad (15)$$

$$\gamma_{n,2}^{(3)} = \sigma_1 (n+1) b_{n+1} + \sum_{i=1}^n i b_i \gamma_{n+1-i,2}^{(2)};$$

$$\gamma_{n,2}^{(2)} = (n+1) \sigma_{n+1} - \sum_{j=1}^n (n+1-j) \sigma_{n+1-j} \sum_{k=1}^j \sigma_k \psi_{n-k};$$

$$\frac{1}{\kappa_2(x)} \bar{T}_2 = \frac{1}{\mu_0} \sum_{n=0}^{\infty} h_{n,2}^{(2)} (x-x'_0)^n, \quad (16)$$

$$h_{n,2}^{(2)} = b_n - \sum_{i=0}^{n-1} b_i \sum_{k=1}^{n-i} \mu_k \tau_{n-i-k}, \quad h_{0,2}^{(2)} = b_0 \quad (n = 1, 2, 3, \dots).$$

Заменим операторные уравнения и краевые условия полученными разложениями. Из уравнений (6) определяем

$$a_0 = \frac{2A}{(P+1)^3}; \quad b_1 = \frac{F}{K_1 P}. \quad (17)$$

Из условий сопряжения получим соотношения, которым должны удовлетворять коэффициенты a_n и b_n на границе сопряжения

$$-H [a_n - b_n (1-\lambda)^n] = (1-\lambda)^n \sum_{i=1}^{n+1} i b_i \sigma_{n+1-i} \quad (n = 0, 1, 2, 3, \dots). \quad (18)$$

Из последнего соотношения при $n=0$ находим a_1 и b_0 . Из (18) и разложений уравнений в степенные ряды определяем b_2 .

Остальные коэффициенты a_n и b_n определим по рекуррентным соотношениям

$$a_{n+2} = \frac{1}{(n+1)(n+2)} \left[\frac{P}{d_0} b_n (1-\lambda)^n + \frac{1}{\beta_0} \sum_{i=1}^n i a_i \sum_{j=1}^{n+1-i} (n+2-i-j) \beta_{n+2-i-j} \times \right. \\ \left. \times \sum_{k=1}^i \beta_k C_{i-k} - \frac{P(1-\lambda)^n}{H d_0} \sum_{i=1}^{n+1} i b_i \sigma_{n+1-i} - \frac{P}{d_0} \sum_{i=0}^{n-1} \sum_{k=1}^{n-i} a_i d_k \alpha_{n-i-k} - \right. \\ \left. - \frac{1}{\beta_0} \sum_{i=1}^n i a_i (n+2-i) \beta_{n+2-i} \right] - \frac{\beta_1}{n+2} a_{n+1} \quad (n = 1, 2, 3, \dots); \quad (19)$$

$$b_{n+2} = \frac{H [a_n - b_n (1-\lambda)^n] \sigma_1}{\sigma_0^2 (1-\lambda)^n (n+1)(n+2)} + \left(\sigma_0 \left[\frac{\sigma_0 P}{\mu_0} \left[b_n - \sum_{i=0}^{n-1} \sum_{k=1}^{n-i} b_i \mu_k \tau_{n-i-k} \right] - \right. \right. \\ \left. \left. - \sum_{i=1}^n i b_i (n+2-i) \sigma_{n+2-i} + \sum_{i=1}^n i b_i \sum_{j=1}^{n+1-i} (n+2-i-j) \sigma_{n+2-i-j} \sum_{k=1}^i \sigma_k \psi_{i-k} \right] + \right. \\ \left. + \sigma_1 \sum_{k=1}^n i b_i \sigma_{n+1-i} \right) / \sigma_0^2 (n+1)(n+2) \quad (n = 1, 2, 3, \dots). \quad (20)$$

В том случае, когда существует предел $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{a_n}{a_{n+l}}$, радиус сходимости рядов (19) и (20) определялся численно на ЭЦВМ типа М-20, если просчитывать достаточное количество членов последовательности [4]

$$R_n^l = \frac{a_n}{a_{n+l}} \quad (n = 0, 1, 2, \dots; l = 1, 2, 3, \dots) \quad (21)$$

до такого значения n включительно, начиная с которого будут выполняться равенства

$$\frac{a_n}{a_{n+l}} = \frac{a_{n+l}}{a_{n+2l}} = \frac{a_{n+2l}}{a_{n+3l}} = \dots = \text{const} = R^l; \quad (22)$$

$$\frac{b_n}{b_{n+k}} = \frac{b_{n+k}}{b_{n+2k}} = \frac{b_{n+2k}}{b_{n+3k}} = \dots = \text{const} = R^k. \quad (23)$$

Вычисления были выполнены для больших значений n .

Для восстановления оригинала необходимо найти значения изображения $\bar{T}(x, P)$ при равноотстоящих значениях $P = (2k+1)\varphi$, где $\varphi > 0$, а $k = 0, 1, 2, \dots$. Введем преобразование $e^{-st} = \cos \theta$

$$\bar{T}(x, P) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \Phi(\theta) \cos^{2k} \theta \sin \theta d\theta = \bar{S}T[x, (2k+1)S]. \quad (24)$$

Здесь $\Phi(\theta) = \left(-\frac{1}{S} \ln \cos \theta \right)$.

Так как решение ищется в классе комплекснозначных локально суммируемых функций, то справедливо представление

$$\Phi(\Theta) = \sum_{m=0}^{\infty} C_m \sin(2m+1)\Theta. \quad (25)$$

Коэффициенты C_m могут быть найдены при помощи равенств

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin(2l+1)\Theta \sin(2\mu+1)\Theta d\Theta = \begin{cases} 0, & l \neq \mu, \\ \frac{\pi}{4}, & l = \mu. \end{cases}$$

Заменяя ядро $\cos^{2k}\Theta \sin\Theta$ и функцию $\Phi(\Theta)$ разложениями по синусам получим равенство

$$\left[\binom{2m}{m} - \binom{2m}{m-1} \right] C_0 + \dots + \left[\binom{2m}{k} - \binom{2m}{k-1} \right] C_{m-k} + \dots + C_m = \frac{4^{m+1}}{\pi} \overline{ST}[x, (2m+1)S]. \quad (26)$$

Запишем правило получения коэффициентов C_l в матричном виде

$$A \cdot C = Y. \quad (27)$$

Здесь A — матрица (треугольная) коэффициентов при C_i ; C — матрица-столбец элементов C_i ; Y — матрица-столбец элементов y_n , где

$$y_n = \frac{4^{m+1}}{\pi} \overline{ST}[x, (2m+1)S] \quad (m = 0, 1, 2, \dots).$$

Умножая обе части равенства (27) слева на A^{-1} , получим

$$C = A^{-1} \cdot Y. \quad (28)$$

Итак, функция $\Phi(\Theta)$ после определения коэффициентов C восстанавливается при помощи (25).

Если 2π -периодическая функция $\Phi(\Theta)$ имеет непрерывную r -ю производную, то из теории рядов Фурье известно, что если W представляет собой класс функций $\Phi(\Theta)$, обладающих перечисленными свойствами, то для $\Psi_{V_q}(W, x)$ справедливо асимптотическое равенство [5]

$$\Psi_{V_q}(W, x) = Q \left[\frac{4}{\pi^2} \frac{\lg q}{q^r} + \frac{P_{q,r}}{q^r} \right], \quad (29)$$

где $V_q(T, x)$ — сумма q -го порядка ряда Фурье (25), Ψ_q — верхняя гран абсолютных величин уклонений функций T от их сумм Фурье $V_q(T, x)$ в точке x , распространённая на класс функций W .

Контрольные вычисления по алгоритмам были выполнены на ЭЦВМ типа М-20.

ЛИТЕРАТУРА

1. Г. Каслоу, Д. Егер, Теплопроводность твердых тел, «Наука», М., 1964.
2. А. В. Лыков, Теория теплопроводности, «Высшая школа», М., 1967.
3. О. А. Ладыженская и др., Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа, «Наука», М., 1967.
4. П. Ф. Фильчаков, Про один эффективный метод развязания крайних задач для нелинейных звичайних диференціальних рівнянь, ДАН УРСР, сер. А, № 2, 1967.

5. В. И. Крылов, Н. С. Скобля, Об условиях сходимости и оценке погрешности приближенного обращения преобразования Лапласа при помощи рядов Фурье, ДАН БССР, Минск, т. 11, № 9, 1967.

Поступила 31.VII 1967 г.,
после переработки — 7.V 1968 г.
Институт математики АН УССР