

**О ПРИМЕНЕНИИ МАТРИЧНОГО МЕТОДА  
ДЛЯ МАТЕМАТИЧЕСКОГО МОДЕЛИРОВАНИЯ  
ПРОЦЕССОВ ТЕПЛОПЕРЕНОСА<sup>1</sup>**

**Ю. А. Гладышев, В. В. Калманович, М. А. Степович**  
(Калуга, Россия)  
v572264@yandex.ru

Моделируется процесс остывания в многослойной среде. Рассматривается одномерная задача теплопроводности. Решение задачи ищется методом Фурье. Проблема многослойности решается с помощью матричного метода.

*Ключевые слова:* многослойная среда, теплоперенос, матричный метод, задача теплопроводности.

**ON THE APPLICATION OF THE MATRIX METHOD  
FOR MATHEMATICAL MODELING OF HEAT TRANSFER  
PROCESSES<sup>1</sup>**

**Yu. A. Gladyshev, V. V. Kalmanovich, M. A. Stepovich**  
(Kaluga, Russia)  
v572264@yandex.ru

The cooling process is simulated in a multilayer medium. The one-dimensional heat conduction problem is considered. The solution to the problem is sought by the Fourier method. The multilayer problem is solved using the matrix method.

*Keywords:* multilayer medium, heat transfer, matrix method, heat conduction problem.

Для построения аналитического решения стационарной задачи теплопроводности в многослойной среде ранее нами было предложено использовать совместно аппарат обобщённых степеней Берса [1] и матричный метод [2], [3], [4]. В данной работе показана возможность сочетания этих методов и классического метода Фурье для решения нестационарной задачи теплопроводности в многослойной среде.

Рассмотрим многослойную среду из  $n$  слоёв различных материалов. Ось  $x$  направим по потоку тепла  $J(x)$ , перпендикулярно слоям. Координаты границ слоёв обозначим  $x_1, x_2, \dots, x_{n+1}$ . Номер  $(i)$  слоя  $(x_i, x_{i+1})$  для соответствующих физических величин будем отмечать в верхнем индексе в скобках. Процесс переноса в каждом слое определён температурой  $T^{(i)}(x, t)$  и потоком  $J^{(i)} = -a_1^{(i)}(x) \frac{\partial T^{(i)}}{\partial x}$ , которые удовлетворяют уравнениям

---

<sup>1</sup>Исследования проведены при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проект № 19-03-00271), а также РФФИ и правительства Калужской области (проект № 18-41-400001).

<sup>1</sup>The article is done with the financial support of Russian Foundation for Basic Research, project no. 19-03-00271, and by the Russian Foundation for Basic Research and the Government of Kaluga Oblast, project no. 18-41-400001.

$$a_2^{(i)}(x) \frac{\partial}{\partial x} \left( a_1^{(i)}(x) \frac{\partial T^{(i)}}{\partial x} \right) - \frac{\partial T^{(i)}}{\partial t} = 0, \quad i = \overline{1, n}, \quad (1)$$

условиям идеального контакта на границах слоёв

$$T^{(i)}(x_{i+1}, t) = T^{(i+1)}(x_{i+1}, t), \quad J^{(i)}(x_{i+1}, t) = J^{(i+1)}(x_{i+1}, t)$$

и краевым условиям первого рода

$$T^{(1)}(x_1, t) = 0, \quad T^{(n)}(x_{n+1}, t) = 0.$$

Коэффициенты  $a_1^{(i)}(x)$ ,  $a_2^{(i)}(x)$  учитывают возможную неоднородность слоёв и геометрию всей среды. Например, слои могут быть плоские или могут иметь осевую или центральную симметрию.

И пусть задано начальное распределение температуры

$$T^{(i)}(x, 0) = g(x), \quad x \in [x_i, x_{i+1}], \quad i = \overline{1, n}.$$

Функция  $g(x)$  задана для всей многослойной среды и, вообще говоря, она может быть разрывной.

Решение задачи будем искать методом Фурье. Частное решение уравнений (1) запишем в виде

$$T^{(i)}(x, t) = u^{(i)}(x) e^{-\lambda^2 t}, \quad i = \overline{1, n}.$$

Амплитудная функция  $u^{(i)}(x)$  удовлетворяет уравнению

$$a_2^{(i)}(x) \frac{d}{dx} \left( a_1^{(i)}(x) \frac{du^{(i)}}{dx} \right) + \lambda^2 u^{(i)}(x) = 0$$

и граничным условиям

$$u^{(1)}(x_1) = 0, \quad u^{(n)}(x_{n+1}) = 0, \quad u^{(i)}(x_{i+1}) = u^{(i+1)}(x_{i+1}), \quad i = \overline{1, n}.$$

В работе [5] получено решение задачи Коши для каждого слоя

$$\begin{aligned} u^{(i)}(x) &= u^{(i)}(x_i) \cos \lambda X_i(x, x_i) - \frac{1}{\lambda} j^{(i)}(x_i) \sin \lambda X(x, x_i), \\ j^{(i)}(x) &= u^{(i)}(x_i) \lambda \sin \lambda \tilde{X}_i(x, x_i) + j^{(i)}(x_i) \cos \lambda \tilde{X}(x, x_i), \end{aligned} \quad (2)$$

где  $j^{(i)} = -a_1^{(i)}(x) \frac{du^{(i)}}{dx}$ . Здесь  $X_i(x, x_i)$  и  $\tilde{X}_i(x, x_i)$  – обобщённая и присоединённая обобщённая степени Берса [1] соответственно.

Введём вектор-столбцы  $V^{(i)}(x)$ ,  $V^{(i)}(x_i)$  и матрицу  $K$

$$\begin{aligned} V^{(i)}(x) &= \begin{pmatrix} u^{(i)}(x) \\ j^{(i)}(x) \end{pmatrix}, \quad V^{(i)}(x_i) = \begin{pmatrix} u^{(i)}(x_i) \\ j^{(i)}(x_i) \end{pmatrix}, \\ K^{(i)}(x, x_i) &= \begin{pmatrix} \cos \lambda X_i(x, x_i) & -\frac{1}{\lambda} \sin \lambda X_i(x, x_i) \\ \lambda \sin \lambda \tilde{X}_i(x, x_i) & \cos \lambda \tilde{X}_i(x, x_i) \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Тогда решение (2) запишем в матричной форме

$$V^{(i)}(x) = K^{(i)}(x, x_i)V^{(i)}(x_i).$$

Для крайней точки  $i$ -го слоя получим

$$V^{(i)}(x_{i+1}) = K^{(i)}(x_{i+1}, x_i)V^{(i)}(x_i). \quad (3)$$

Выражение (3), учитывая записанные в матричной форме контактные условия  $V^{(i)}(x_{i+1}) = V^{(i+1)}(x_{i+1})$ , будем применять последовательно, начиная с первого слоя. Тогда получим:

$$V^{(i)}(x) = K^{(i)}(x, x_1)V^{(1)}(x_1), \quad x \in [x_i, x_{i+1}], \quad (4)$$

где  $K^{(i,1)}(x, x_1) = K^{(i)}(x, x_i)K^{(i-1)}(x_i, x_{i-1})\dots K^{(1)}(x_2, x_1)$ .

Формула (4) определяет значения  $u^{(i)}(x)$  и  $j^{(i)}(x)$  в  $i$ -ом слое через значения  $u^{(1)}(x_1)$  и  $j^{(1)}(x_1)$  в начальной точке системы. В конечной точке системы слоёв получим

$$V^{(n)}(x_{n+1}) = K^{(n,1)}(x_{n+1}, x_1)V^{(1)}(x_1). \quad (5)$$

Уравнение (5) даёт возможность находить собственные значения для различных краевых задач, так как зная какую-либо пару значений из  $u^{(1)}(x_1)$ ,  $u^{(n)}(x_{n+1})$ ,  $j^{(1)}(x_1)$ ,  $j^{(n)}(x_{n+1})$  можно найти другую пару. Введем обозначения  $k_{ij}^{(n,1)}$  для элементов матрицы  $K^{(n,1)}$ . Тогда для решения первой краевой задачи при выполнении  $u^{(1)}(x_1) = 0$ ,  $u^{(n)}(x_{n+1}) = 0$  имеем условие  $k_{12}^{(n,1)} = 0$  для определения собственных значений  $\lambda_k$ .

Решение, соответствующее собственному значению  $\lambda_k$ , обозначим  $u_k^{(i)}(x)$ . Для нормировки найдём

$$N_k^2 = \sum_{i=1}^n \int_{x_i}^{x_{i+1}} \frac{1}{a_2^{(i)}} \left(u_k^{(i)}\right)^2 dx,$$

тогда соответствующие собственные функции найдём по формулам  $f_k^{(i)} = u_k^{(i)}/N_k^2$ . Коэффициенты в разложении Фурье определим из скалярного произведения

$$c_k = \frac{1}{N_k} \sum_{i=1}^n \int_{x_i}^{x_{i+1}} g(x) \frac{1}{a_2^{(i)}} \left(u_k^{(i)}\right)^2 dx.$$

Таким образом, имеем решение уравнения (1)

$$T^{(i)}(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k f_k^{(i)}(x) e^{-\lambda_k^2 t}.$$

Применение обобщённых степеней Берса позволяет в едином аналитическом виде получить решение для различных видов симметрии среды (сдвиговой, осевой или центральной). Матричный метод даёт возможность свести нахождение собственных значений и собственных функций при решении первой краевой задачи к решению одного уравнения при любом конечном числе слоёв.

Для иллюстрации возможностей предлагаемого подхода проведены расчёты для модельных задач теплопроводности в планарной многослойной среде и в среде с осевой симметрией с постоянными коэффициентами в каждом слое. Данный метод применим и при других видах граничных условий, например, если поставлена задача третьего типа.

### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] *Bers L., Gelbart A.* On a class of functions defined by partial differential equations // Transactions of the American Mathematical Society. 1944. Vol. 56. P. 67–93.
- [2] *Калманович В. В., Степович М. А.* О совместном применении матричного метода и аппарата обобщённых степеней Берса для математического моделирования процессов теплопереноса в полупроводниковых материалах электронной техники // Проблемы разработки перспективных микро- и нанoeлектронных систем, М. : ИППМ РАН, 2018. Вып. III. С. 194–201.
- [3] *Гладышев Ю. А., Калманович В. В., Степович М. А.* О возможности приложения аппарата Берса к моделированию процессов теплопереноса, обусловленного электронами в планарной многослойной среде // Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования. 2017. № 10. С. 105–110.
- [4] *Гладышев Ю. А., Калманович В. В., Серегина Е. В., Степович М. А.* О возможности совместного применения матричного метода и аппарата обобщённых степеней Берса для математического моделирования процесса теплопереноса в объектах, обладающих цилиндрической симметрией // Вопросы атомной науки и техники. Сер. Ядерно-реакторные константы. 2018. Вып. 3. С. 158–167.
- [5] *Гладышев Ю. А., Калманович В. В., Степович М. А.* Приложение методов аппарата Берса к задачам процессов переноса в многослойной среде // Вестник Калужского университета. 2015. № 3. С. 5–10.