

В.М. Хвисевич, канд. тех. наук (БрИИ).

О РЕШЕНИИ ОСЕСИММЕТРИЧНОЙ КРАЕВОЙ ЗАДАЧИ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ  
ДЛЯ ВНЕШНЕЙ И ВНУТРЕННЕЙ МНОГОСВЯЗНЫХ ОБЛАСТЕЙ МЕТОДОМ ПОТЕНЦИАЛА.

Традиционные (классический и неклассический) методы решения задач типа Дирихле на основе теории потенциала для внешней и многосвязной областей имеют недостатки.

Классический способ, где решение (температуру  $T$ ) разыскиваем в виде потенциала двойного слоя  $T = \int \frac{\cos \varphi}{r^2} dS$ , поменяем лишь в случае внутренней односвязной области  $V^+$ , а неклассический способ (решение представляем формул Грина  $T = 1/4\pi \int \left( \frac{\partial T}{\partial n} \frac{1}{r} + T \frac{\cos \varphi}{r^3} \right) dS$ ) имеет неединственное решение для внешней области  $V^-$  (здесь  $\kappa$  - плотность потенциала,  $\varphi$  - угол между вектором  $r = |y - x|$  и внешней нормалью  $n_y$  к поверхности  $S$  области  $V$ ,  $x, y$  - соответственно фиксированная и текущая точки при интегрировании).

Для устранения недостатков обоих методов предлагается дополнить решение классического метода простыми источниками мощностью  $A_i$  ( $i=1, \dots, n$ ), которые находятся внутри поверхностей  $S_i$  многосвязной области. Мощности источников определяем из выражения, полученного для среднего значения температуры  $T^m$ . Для внешней задачи

$$T_1^m = \frac{1}{S_1} \sum_{i=1}^n A_i \int \frac{dS_i}{r_{i1}} + T_\infty \quad (1)$$

а для внутренней в (1) вместо  $T_\infty$  будет  $4\pi \kappa r_p$ , где  $T_\infty$  - значение температуры на бесконечности,  $r_{i1}$  - расстояние до источника,  $\kappa$  - плотность распределения источников на поверхности охватывающей область  $V^+$ .

Выполнив преобразования найдем окончательную форму интегрального уравнения осесимметричной краевой задачи теплопроводности в цилиндрических координатах  $\varrho, z, \psi$  для внешней области:

$$T_\psi = T_\infty + \frac{1}{2} \int_{L_i} \kappa(\varphi) \left[ \left( \frac{\partial \psi}{\partial \varrho} - \frac{\partial \psi}{\partial z} \right) \frac{\cos \theta d\theta}{r^3} n_{\varrho z} + Z \int \frac{\partial \psi}{\partial r} n_{r\varphi} \right] \varrho d\varphi + \sum_{i=1}^n A_i \int \frac{d\theta}{r_{i1}} \quad (2)$$

здесь  $\frac{1}{2} = 1$ ,  $Z = z_y - z_x$ ,  $\theta = \psi_y - \psi_x$ ,  $L_i$  - контуры меридионального сечения области,  $\psi, r$  - главное значение сингулярного интеграла по Коши.

Для внутренней краевой задачи интегральное уравнение имеет вид аналогичный (2), но без  $T_\infty$  и при  $\frac{1}{2} = 1$ .

Разработан эффективный алгоритм численного решения данных задач на ЭИМ. Для вычисления интегралов используются квадратурные формулы Гаусса и Лашенова. Составлена программа и по ней реализованы на ЭИМ тестовые примеры. Сравнение результатов численного решения с аналитическим показало высокую точность алгоритма.