

В.М. Хисевич, канд. техн. наук (БрПИ).

РЕШЕНИЕ ТЕМПЕРАТУРНОЙ ЗАДАЧИ ДИРИХЛЕ ДЛЯ ВНЕШНЕЙ, ВНЕШНЕЙ И ВНУТРЕННЕЙ ПЛОСКОУГОЛЬНОЙ ОБЛАСТЕЙ МЕТОДОМ ПОТЕНЦИАЛА.

Как известно прямая (неклассическая) формулировка граничной задачи для внешней области и непрямо (классическая) формулировка для внутренней многоугольной области дает неединственное решение.

Суть непрямого способа заключается в отыскании решения (температуры T) в виде потенциала двойного слоя $T = \int_{\Gamma} \omega(\eta) \frac{\cos \varphi}{r} d\eta$ и этот способ применим лишь для внутренней односвязной области (случай J по Н. М. Гюнтеру). В прямом способе решение разыскиваем в виде суммы логарифмических потенциалов простого и двойного слоев по формуле Грина $T = \frac{1}{2\pi} \int_{\Gamma} \left(\omega \frac{\cos \varphi}{r} - \frac{d\omega}{d\eta} \ln r \right) d\eta$ (здесь ω - плотность потенциала двойного слоя, T_L - температура в точках границы области L , $r = |\eta - x|$ - расстояние от точки x до точки интегрирования η , φ - угол между вектором r и внешней нормалью n_η).

Недостатки этих методов предлагается устранить введением охватывающего контура L_0 , когда внешняя краевая задача решается прямым способом и кроме того дополнением решения простыми источниками с мощностью A_i ($i = 1, 2, \dots, n$), находящимися внутри контуров L_i внешней V^+ или внутренней V^- областей, когда эти задачи решаются непрямым способом.

При классической формулировке граничных задач мощности источников A_i определяются из выражений полученных для среднего значения температуры T^m . Для внешней задачи

$$T_i^m = \frac{1}{L_i} \sum_{j=1}^n A_j \int_{\Gamma_j} \frac{dL_j}{r_{ij}} + T_\infty \quad (1)$$

(где T_∞ - значение температуры на бесконечности, r_{ij} - расстояние до источников); для внутренней краевой задачи в формуле (1) вместо T_∞ записывается слагаемое $\int_{\Gamma_0} \omega \cos \varphi$ (ω - плотность распределения источников на контуре L_0 охватывающей контуры L_i).

Не приводя выкладок запишем окончательную форму интегрального уравнения внешней краевой задачи теплопроводности

$$T_L = T_\infty + \frac{1}{2\pi} \int_{\Gamma} \omega(\eta) \frac{\cos \varphi}{r} d\eta + \sum_{i=1}^n A_i \ln r_{Li}, \quad (2)$$

где $\frac{1}{2\pi}$ - главное значение интеграла по Коши (интегральное уравнение внутренней краевой задачи теплопроводности имеет вид аналогичный (2), но без слагаемого T_∞ и при $\frac{1}{2\pi} = 1$).

Для численного решения данных задач составлен эффективный алгоритм и программа для ЭЦМ. Неизвестная плотность потенциала интерполируется полиномом Лагранжа, интегралы вычисляются по квадратурным формулам Гаусса.