

И. А. Г у р и м с к а я (Нерюнгри, ЮЯИЖТ). **О решении краевых задач для дивергентного уравнения в полуплоскости.**

Рассмотрим в полуплоскости $D(x \in \mathbf{R}, y < 0)$ третью краевую задачу

$$K\partial_{xx}\varphi + \partial_y(K\partial_y\varphi) = 0 \quad \partial_y\varphi + h\varphi|_{y=0} = f(x), \quad (1)$$

где $K(y) = p(by - 1)^{-2}$, h, p, b — положительные постоянные, $\partial_x = \partial/\partial x$. Задача (1) описывает установившиеся динамические процессы (теплопроводности, фильтрации, диффузии, электростатики) в неоднородной полуплоскости $y \leq 0$, проницаемость которой убывает от постоянной p при $y = 0$ до нуля при $y = -\infty$. Представляя решение задачи (1) в виде

$$\varphi = bu - (by - 1)\partial_y u, \quad (2)$$

для функции $u(x, y)$ получим задачу

$$\Delta u = 0, \quad y < 0; \quad \partial_{yy}u + h\partial_y u + hbu|_{y=0} = f(x). \quad (3)$$

Методом свертывания разложений Фурье [1] выразим решение задачи (1) через решение $F(x, y)$ классической задачи Дирихле в однородной полуплоскости $y < 0$: $\Delta F = 0$, $F|_{y=0} = f(x)$. Полагая, что функция $f(x)$ разлагается в интеграл Фурье с коэффициентами Фурье f_i , получим

$$f(x) = \int_0^\infty g d\lambda, \quad F(x, y) = \int_0^\infty e^{\lambda y} g d\lambda, \quad y < 0, \quad (4)$$

где $g = f_1 \sin \lambda x + f_2 \cos \lambda x$. Отсюда следует формула (см. [1])

$$\frac{1}{k!} \int_0^\infty e^{-\gamma z} z^k F(x, y - z) dz = \int_0^\infty \frac{e^{\lambda y} g}{(\lambda + \gamma)^{k+1}} d\lambda, \quad \gamma > 0, \quad y < 0, \quad (5)$$

$k = 0, 1, \dots$. Представляя функцию u в виде $u = \int_0^\infty a e^{\lambda y} g d\lambda$, из граничного условия (3) и равенств (4) найдем $a = (\lambda^2 + h\lambda + bh)^{-1}$. При $h \neq 4b$, разлагая параметр a на простейшие дроби, с учетом формулы (5) при $k = 0$ найдем

$$u = \frac{1}{\sqrt{d}} \int_0^\infty F(x, y - z)(e^{-\gamma_1 z} - e^{-\gamma_2 z}) dz, \quad (6)$$

где $\gamma_i = [h + (-1)^i \sqrt{d}]/2$, $d = h^2 - 4hb$. Отметим, что при $d < 0$ функция u (6) действительна. При $h = 4b$ получим $a = (\lambda + \gamma_1)^{-2}$. Тогда с учетом формулы (5) при $k = 1$ найдем

$$u = \int_0^\infty e^{-\gamma_1 z} z F(x, y - z) dz. \quad (7)$$

Отсюда решение задачи (1) строится по формулам (2), (6), (7).

Аналогично, решение первой краевой задачи

$$K\partial_{xx}\varphi + \partial_y(K\partial_y\varphi) = 0, \quad y < 0, \quad \varphi|_{y=0} = f(x),$$

строится по формулам (2), $u = \int_0^\infty e^{-bz} F(x, y - z) dz$.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Холодовский С. Е.* Метод свертывания разложений Фурье. Случай обобщенных условий сопряжения типа трещины (завесы) в кусочно-неоднородных средах. — Дифференциальные уравнения, 2009, т. 45, № 6, с. 855–859.