

КРАТКИЕ СООБЩЕНИЯ

УДК 517.44

Т.В. ЕЛИСЕЕВА

ОПЕРАТОРЫ ПРЕОБРАЗОВАНИЙ И ИХ ПРИМЕНЕНИЕ ДЛЯ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧ О СТРУКТУРЕ ВОЛНОВОГО И ТЕМПЕРАТУРНОГО ПОЛЕЙ В КУСОЧНО-ОДНОРОДНОМ ПОЛУПРОСТРАНСТВЕ

В работе применяется метод операторов преобразований для решения некоторых краевых задач кусочно-однородных структур. Показана возможность применения данного метода для решения обобщенных задач Дирихле с неоднородными граничными условиями для уравнения Лапласа, уравнений теплопроводности и колебаний для кусочно-однородной полуплоскости.

Актуальность метода операторов преобразования в том, что он позволяет получить решение в удобном виде, допускающем простую физическую интерпретацию: последовательные приближения с помощью отражения от двух экранов. Вид, в котором получено решение, позволяет написать удобные вычислительные алгоритмы.

1. Операторы преобразований

Пусть функция $\hat{u} = \hat{u}(x, y)$ принадлежит пространству Соболева $W_2^k(D)$ (в задачах I, II, IV $k = 1$, в задаче III $k = 2$), а функция $u = u(x, y)$ — пространству $W_2^2(D_1)$, где $D = \{(x, y) \mid x \in (0; +\infty); y \in (-\infty; +\infty)\}$, $D_1 = \{(x, y) \mid x \in (0; l) \cup (l; +\infty); y \in (-\infty; +\infty)\}$.

I. Пусть функция $u = u(x, y)$ удовлетворяет граничному условию

$$u(0, y) = \hat{u}(0, y)$$

и условиям сопряжения

$$u_-(l, y) = u_+(l, y), \quad k \frac{\partial u_-}{\partial x}(l, y) = \frac{\partial u_+}{\partial x}(l, y), \quad k > 0,$$

где $u_-(l, y)$, $u_+(l, y)$, $\frac{\partial u_-}{\partial x}(l, y)$, $\frac{\partial u_+}{\partial x}(l, y)$ — предельные значения функции $u = u(x, y)$ и ее производных при $x = l$ слева и справа соответственно [1].

Представление для функции $u = u(x, y)$ ищется в виде

$$u(x, y) = \begin{cases} a\hat{u}(x, y) + bS[\hat{u}(x, y)], & 0 < x < l; \\ c\hat{u}(x, y), & x > l, \end{cases}$$

где $S[\hat{u}(x, y)] = \hat{u}(2l - x, y)$ — оператор отражения относительно точки сопряжения, a , b , c — операторы, которые определяются из граничных условий и условий сопряжения.

Получен оператор преобразования $\Pi : \hat{u}(x, y) \rightarrow u(x, y)$

$$u(x, y) = \begin{cases} \sum_{i=0}^{\infty} \left(\frac{1-k}{1+k}\right)^i \left(\hat{u}(x+2li, y) - \frac{1-k}{1+k} \hat{u}(2l-x+2li, y)\right), & 0 < x < l; \\ \frac{2k}{1+k} \sum_{i=0}^{\infty} \left(\frac{1-k}{1+k}\right)^i \hat{u}(x+2li, y), & x > l. \end{cases}$$

Так как $\hat{u} = \hat{u}(x, y)$ — ограниченная функция, и $|\frac{1-k}{1+k}| < 1$, то полученные ряды сходятся абсолютно, равномерно.

II. Пусть функция $u = u(x, y)$ удовлетворяет граничному условию

$$u(0, y) = 0$$

и условиям сопряжения

$$u_-(l, y) - u_+(l, y) = \hat{u}(0, y), \quad k \frac{\partial u_-}{\partial x}(l, y) = \frac{\partial u_+}{\partial x}(l, y),$$

где $k \in (0; 1) \cup (1; +\infty)$.

Построен оператор преобразования $\Pi : \hat{u}(x, y) \rightarrow u(x, y)$

$$u(x, y) = \begin{cases} \frac{1}{1+k} \hat{u}(l-x, y) - \frac{1}{1-k} \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{1-k}{1+k}\right)^i \times \\ \times \left[\hat{u}(x-l+2li, y) - \frac{1-k}{1+k} \hat{u}(l-x+2li, y) \right], & 0 < x < l; \\ -\frac{k}{1+k} \hat{u}(x-l, y) - \frac{2k}{1-k^2} \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{1-k}{1+k}\right)^i \hat{u}(x-l+2li, y), & x > l. \end{cases}$$

Так как $\hat{u} = \hat{u}(x, y)$ — ограниченная функция, и $|\frac{1-k}{1+k}| < 1$, то полученные ряды сходятся абсолютно, равномерно.

III. Пусть функция $u = u(x, y)$ удовлетворяет граничному условию

$$u(0, y) = 0, \tag{1}$$

и условиям сопряжения

$$u_-(l, y) = u_+(l, y), \quad k \frac{\partial u_-}{\partial x}(l, y) - \frac{\partial u_+}{\partial x}(l, y) = \frac{\partial \hat{u}}{\partial x}(l, y), \quad k > 0. \tag{2}$$

Оператор преобразования $\Pi : \hat{u}(x, y) \rightarrow u(x, y)$ имеет вид

$$u(x, y) = \begin{cases} -\frac{1}{1+k} \hat{u}(2l-x, y) + \frac{1}{1-k} \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{1-k}{1+k}\right)^i \times \\ \times \left[\hat{u}(x+2li, y) - \frac{1-k}{1+k} \hat{u}(2l-x+2li, y) \right], & 0 < x < l; \\ -\frac{1}{1+k} \hat{u}(x, y) + \frac{2k}{1-k^2} \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{1-k}{1+k}\right)^i \hat{u}(x+2li, y), & x > l. \end{cases} \tag{3}$$

Так как $\hat{u} = \hat{u}(x, y)$ — ограниченная функция, и $|\frac{1-k}{1+k}| < 1$, то полученные ряды сходятся абсолютно, равномерно.

Вычисления показывают, что оператор преобразования Π^{-1} , обратный оператору (3), имеет вид

$$\hat{u}(x, y) = \Pi^{-1}[u(x, y)] = \begin{cases} (1-k) \left(E - 2S - \frac{1+3k}{1+k} \sum_{i=1}^{\infty} T_{2l}^i S \right) \left(E - \frac{1-k}{1+k} T_{2l} \right) u(x, y), & 0 < x < l; \\ (k-1)u(x, y) - 2k \sum_{i=0}^{\infty} u(x+2li, y), & x > l, \end{cases}$$

где $T_{2l}[\hat{u}(x, y)] = \hat{u}(2+2l, y)$ — оператор сдвига, E — тождественный оператор.

IV. Пусть функция $u = u(x, y)$ удовлетворяет граничному условию

$$u(0, y) + au_-(l, y) = \hat{u}(0, y), \quad 0 < a < 1,$$

и условиям сопряжения

$$bu_-(l, y) = u_+(l, y), \quad c \frac{\partial u}{\partial x}(0, y) + d \frac{\partial u_-}{\partial x}(l, y) = \frac{\partial u_+}{\partial x}(l, y),$$

где $b, c, d > 0$, причем $c + ad < \min(b, d + ac)$ [2].

Получено представление для оператора преобразования $\Pi : \hat{u}(x, y) \rightarrow u(x, y)$

$$u(x, y) = \begin{cases} \sum_{i,j=0}^{\infty} \frac{(i+j+1)!}{i!j!} \left(-\frac{2(c+ad)}{b+d+ac} \right)^{i+1} \left(\frac{b-d-ac}{b+d+ac} \right)^j \times \\ \quad \times (c\hat{u}(x+l(i+1)+2lj, y) + (b+d)\hat{u}(x+li+2lj, y) + \\ \quad + c\hat{u}(l-x+li+2lj, y) + (d-b)\hat{u}(2l-x+li+2lj, y)), & 0 < x < l; \\ \sum_{i,j=0}^{\infty} \frac{(i+j+1)!}{i!j!} \left(-\frac{2(c+ad)}{b+d+ac} \right)^{i+1} \left(\frac{b-d-ac}{b+d+ac} \right)^j \times \\ \quad \times (bc\hat{u}(x+l(i+1)+2lj, y) + 2bd\hat{u}(x+li+2lj, y) - \\ \quad - bc\hat{u}(x-l+li+2lj, y)), & x > l. \end{cases}$$

Так как $\hat{u} = \hat{u}(x, y)$ — ограниченная функция, и $c + ad < \min(b, d + ac)$, то полученные ряды сходятся абсолютно, равномерно.

Для всех операторов преобразования, приведенных выше, построены обратные операторы.

Теорема. Оператор преобразования Π , определяемый в задачах I, II, IV, осуществляет изоморфизм пространств $W_2^1(D)$ и $W_2^2(D_1)$; оператор преобразования Π , определяемый в задаче III, осуществляет изоморфизм пространств $W_2^2(D)$ и $W_2^2(D_1)$.

2. Применение операторов преобразований к решению задач математической физики

Определенные выше операторы преобразования позволяют решать некоторые задачи математической физики кусочно-однородных сред. В качестве примера рассмотрим задачу для уравнения Лапласа и задачу о структуре температурного поля в кусочно-однородной области.

а) Найти решение уравнения Лапласа

$$\Delta u(x, y) = 0$$

в области $D_1 = \{(x, y) \mid x \in (0; l) \cup (l; +\infty); y \in (-\infty; +\infty)\}$ по граничному условию

$$u(0, y) = v_1(y)$$

и условиям сопряжения

$$u_-(l, y) - u_+(l, y) = v_2(y), \quad k \frac{\partial u_-}{\partial x}(l, y) = \frac{\partial u_+}{\partial x}(l, y), \quad k \in (0; 1) \cup (1; +\infty),$$

где $v_1(y), v_2(y) \in L_2(-\infty, +\infty)$. Решение поставленной задачи имеет вид

$$u(x, y) = \Pi[P(v_1)] + L[P(v_2)],$$

где $P(v)$ — интеграл Пуассона, Π — оператор преобразования, определяемый в задаче I, L — оператор преобразования, соответствующий задаче II.

б) Требуется найти ограниченное решение уравнения теплопроводности

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

в области $\Omega_T^1 = \{(x, t) \mid x \in (0, l) \cup (l, +\infty); t \in (0, T)\}$ по граничному условию

$$u(0, t) = g(t),$$

условиям сопряжения

$$u_-(l, t) = u_+(l, t), \quad k \frac{\partial u_-}{\partial x}(l, t) - \frac{\partial u_+}{\partial x}(l, t) = \frac{\partial h}{\partial x}(l, t), \quad k > 0,$$

и по начальному условию

$$u(x, 0) = f(x),$$

где $u(x, t) \in W_2^{2,0}(\Omega_T^+)$, $h(x, t) \in W_2^{2,0}(\Omega_T)$, $g(t) \in L_2(0, T)$, $f(x) \in L_2(I_1^+)$, где $\Omega_T = \{(x, t) \mid x \in (0, +\infty); t \in (0, T)\}$, $I_1^+ = \{x \mid x \in (0, l) \cup (l, +\infty)\}$.

Решение задачи получим с помощью операторов преобразований Π и Π^{-1} , соответствующих задаче (1)–(2). Применив операторы Π^{-1} к поставленной задаче, приведем ее к задаче для однородной области Ω : *найти ограниченное решение уравнения теплопроводности*

$$\frac{\partial h}{\partial t} = \frac{\partial^2 h}{\partial x^2}$$

в области Ω по граничному условию $h(0, t) = g(t)$ и по начальному условию

$$h(x, 0) = \Pi^{-1}[f(x)] = \hat{f}(x).$$

Решение задачи имеет вид ([3], с. 234):

$$h(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \left[\int_0^\infty \frac{1}{\sqrt{t}} \left(e^{-\frac{(x-\eta)^2}{4t}} - e^{-\frac{(x+\eta)^2}{4t}} \right) \hat{f}(\eta) d\eta + \int_0^t \frac{x}{(t-\tau)^{3/2}} e^{-\frac{x^2}{4(t-\tau)}} g(\tau) d\tau \right].$$

Применим к $h = h(x, t)$ оператор Π :

$$u(x, t) = \Pi[h(x, t)],$$

$$u(x, t) = \Pi_x \left[\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \left(\int_0^\infty \frac{1}{\sqrt{t}} \left(e^{-\frac{(x-\eta)^2}{4t}} - e^{-\frac{(x+\eta)^2}{4t}} \right) \Pi_\eta^{-1}[f(\eta)] d\eta + \int_0^t \frac{x}{(t-\tau)^{3/2}} e^{-\frac{x^2}{4(t-\tau)}} g(\tau) d\tau \right) \right].$$

В результате определена структура нестационарного температурного поля в Ω_T^1 .

Операторы преобразования, полученные в работе, позволяют также решать задачи о структуре волнового поля в кусочно-однородном полупространстве.

Литература

1. Елисеева Т.В. *Задачи Дирихле с неоднородными граничными условиями* // Комплексный анализ и математическая физика. Сб. науч. тр., посвященный 100-летию со дня рождения профессора А.А. Темлякова. – М., 2003. – С. 136–142.
2. Елисеева Т.В. *Операторный метод решения обобщенных задач сопряжения для уравнения Лапласа* // Вестн. молодых ученых ПГПУ им. В.Г. Белинского. – Пенза, 2003. – № 2. – С. 49–51.
3. Тихонов А.Н., Самарский А.А. *Уравнения математической физики*. – М.: Наука, 1977. – 736 с.

Пензенский государственный
университет

Поступила
26.12.2003