

Н. Б. ЕНГИБАРЯН

**О ФАКТОРИЗАЦИИ СИММЕТРИЧЕСКИХ ИНТЕГРАЛЬНЫХ
ОПЕРАТОРОВ**

(Представлено академиком В. С. Владимировым 5 VIII 1971)

1. Проблеме факторизации интегральных и дифференциальных операторов посвящены многочисленные исследования. В работе (1) содержится большинство результатов по факторизации интегральных операторов, полученных как самими авторами книги, так и другими. В работе (2) факторизация оператора $D^2 - q(x)$ была применена к эффективному решению самосопряженной краевой задачи для дифференциального уравнения второго порядка.

Применение принципа инвариантности Амбарцумяна (см. (3)) к некоторым задачам теории переноса излучения привело автора к новому методу факторизации симметрических интегральных операторов внутри круга Фредгольма, применение которого позволяет одновременно решить семейство интегральных уравнений с различными верхними пределами интегрирования, сводя решение к некоторым функциональным уравнениям вольтерровского типа.

2. Рассмотрим уравнение с симметрическим ядром

$$f(x) - \int_{r_0}^r K(x, t) f(t) dt = g(x) \quad (1)$$

при значениях r : $r < r_1$, при которых уравнение имеет единственное решение.

Ядро $K(x, t)$ считается непрерывным при $x \neq t$ в квадрате $[r_0, r_1] \times [r_0, r_1]$, а при $x = t$ может иметь слабую особенность. Предполагается, что оно представлено в виде

$$K(x, t) = \int_a^b U(x, s) V(t, s) d\sigma(s) \quad \text{при } x < t, \\ K(x, t) = K(t, x). \quad (2)$$

Рассмотрим также уравнение со специальной правой частью

$$y(x, r, s) - \int_{r_0}^r K(x, t) y(t, r, s) dt = U(x, s), \quad (3)$$

в которой отмечена зависимость решения y от r и s .

Дифференцируя обе части уравнения (3) по r и сравнивая полученное уравнение для $\partial y / \partial r$ с уравнением (3), будем иметь

$$\partial y(x, r, s) / \partial r = \varphi(r, s) E(x, r), \quad (4)$$

где

$$\varphi(r, s) = y(r, r, s), \quad (5)$$

$$E(x, r) = \int_a^b y(x, r, s) V(r, s) d\sigma(s). \quad (6)$$

Введем функцию $W(p, s, r)$ по формуле

$$W(p, s, r) = \int_{r_0}^r y(x, r, s) U(x, p) dx, \quad (7)$$

имеем

$$W(p, s, r_0) = 0. \quad (8)$$

Из (4) можно получить соотношение между W и φ :

$$\frac{\partial W(p, s, r)}{\partial r} = \varphi(r, s) \left[U(r, p) + \int_a^b W(p, s', r) V(r, s') d\sigma(s') \right]. \quad (9)$$

С другой стороны, подставляя в (3) $x = r$, после небольших выкладок будем иметь

$$\varphi(r, s) = U(r, s) + \int_a^b W(s', s, r) V(r, s') d\sigma(s'). \quad (10)$$

Лемма 1. При $r \in [r_0, r_1]$ система (9), (10) с условием (8) определяет единственную функцию W такую, что

$$W(p, s, r) = W(s, p, r) = \int_{r_0}^r \varphi(r', s) \varphi(r', p) dr'. \quad (11)$$

На основании леммы 1 из (11) для определения функции $\varphi(r, s)$ получается уравнение Вольтерра

$$\varphi(r, s) = U(r, s) + \int_{r_0}^r \psi(r', r) \varphi(r', s) dr', \quad (12)$$

причем ядро $\psi(r', r)$, связанное с функцией $\varphi(r, s)$ соотношением

$$\psi(r, \rho) = \int_a^b \varphi(r, s) V(\rho, s) d\sigma(s), \quad \rho > r, \quad (13)$$

удовлетворяет уравнению

$$\psi(r, \rho) = K(r, \rho) + \int_{r_0}^r \psi(r', r) \psi(r', \rho) dr', \quad \rho > r, \quad (14)$$

представляющему функциональное уравнение вольтерровского типа. Уравнение (14) впервые было получено в работе автора (4) в частном случае $K(x, t) = E|x - t|$. Соотношение типа (14) фигурирует также в теории обратной задачи Штурма — Лиувилля.

Из (4) и (6) нетрудно получить уравнение Вольтерра для определения функции $E(x, r)$:

$$E(x, r) = \psi(x, r) + \int_x^r \psi(r', r) E(x, r') dr'. \quad (15)$$

3. Рассмотрение уравнения (1) с произвольной правой частью приводит нас к следующему утверждению.

Теорема 1. Пусть ядро $K(x, t)$ допускает представление (2).

Тогда решение уравнения (1) дается формулой

$$f(x) = \varphi^*(x) + \int_x^r E(x, r') \varphi^*(r') dr', \quad (16)$$

где $\varphi^*(x)$ является решением уравнения Вольтерра

$$\varphi^*(x) = g(x) + \int_{r_0}^x \psi(t, x) \varphi^*(t) dt. \quad (17)$$

Функции $\psi(x, r)$ и $E(x, r)$ определяются из уравнений (14) и (15) соответственно.

Важно, что представление (2) играет промежуточную роль и не фигурирует в окончательных результатах.

В операторной форме теорема 1 гласит

$$[1 - \mathcal{K}(x, r)]^{-1} = [1 + \mathcal{E}(x, r)][1 - \Psi(x)]^{-1}, \quad (18)$$

где операторы $\mathcal{K}(x, r)$, $\mathcal{E}(x, r)$ и $\Psi(x)$ суть

$$\mathcal{K}(x, r)f = \int_{r_0}^r K(x, t)f(t) dt,$$

$$\mathcal{E}(x, r)f = \int_x^r E(x, t)f(t) dt, \quad \Psi(x)f = \int_{r_0}^x \psi(t, x)f(t) dt.$$

Итак, определение из уравнения (14) функции ψ , зависящей от двух переменных, позволяет факторизовать оператор $[1 - \mathcal{K}(x, r)]^{-1}$ при любом $r \in [r_0, r_1]$ и тем самым свести решение семейства уравнений (1) к решению двух уравнений Вольтерра.

Методом вариации верхнего предела интегрирования различными авторами были получены важные результаты по теории уравнений Фредгольма. Основная часть этих результатов изложена в (1).

Отметим, что предложенный нами подход имеет некоторое методическое сходство с принципом оптимальности и методом инвариантного вложения Р. Беллмана.

4. Представляет определенный интерес рассмотрение того частного случая, когда ядро $K(x, t)$ имеет структуру

$$K(x, t) = \sum_{s=1}^n U_s(x) V_s(t) \text{ при } x < t;$$

тогда уравнение (1) эквивалентно некоторой краевой задаче для канонической системы дифференциальных уравнений, а уравнение (14) легко преобразуется к задаче Коши для системы нелинейных дифференциальных уравнений. При $n = 1$ уравнение (14) сводится к уравнению Риккати (см. также (2, 5)). Рассмотрение этого частного случая позволяет получить ряд результатов по факторизации канонических дифференциальных операторов.

Автор выражает глубокую благодарность акад. В. А. Амбарцумяну и акад. В. С. Владимирову за ценные обсуждения и советы.

Институт математики
Академии наук АрмССР

Поступило
30 VII 1971

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

¹ И. Ц. Го х б е р г, М. Г. К р е й н, Теория вольтерровых операторов в гильбертовом пространстве, «Наука», 1967. ² В. С. В л а д и м и р о в, ПММ, 19, 315 (1955). ³ В. А. А м б а р ц у м я н, Научные труды, 1, Ереван, 1960. ⁴ Н. Б. Е н г и б а р я н, Астрофизика, 2, 197 (1966). ⁵ Р. Б е л л м а н, Р. К а л а б а, Квазилинеаризация и нелинейные краевые задачи, М., 1968.