

Об одной неоднородной двухпараметрической краевой задаче Дирака
Г. Г. С а а к я н

В работе находится решение для одной неоднородной краевой двухпараметрической задачи Дирака.

Многопараметрические спектральные задачи начали активно изучаться сначала в работах Ф.В.Аткинсона (см., например, [1]) для компактных операторов в конечномерных пространствах, затем для дифференциальных операторов в работах П.Д.Брауна, С.Д.Слимана (см. например, [2],[3]). Однако в основном исследования касались дифференциальных операторов типа Штурма-Лиувилля. На многопараметрические задачи были перенесены основные результаты однопараметрических спектральных задач: дискретность спектра, ортогональность собственных функций, полнота и сходимость разложения по собственным функциям.

Целью предлагаемой работы является определение формулы для решения одной двухпараметрической краевой задачи Дирака.

Рассматривается следующая двухпараметрическая задача Дирака :

$$S \frac{dy^r(x_r)}{dx_r} + G_r(x_r)y^r(x_r) = \sum_{s=1}^2 \lambda_s A_{rs}(x_r)y^r(x_r), \quad 0 \leq x_r \leq \lambda_r, \quad r=1,2 \quad (1)$$

с граничным условием

$$y^r(\lambda_r) = \rho_r y^r(0), \quad r=1,2, \quad (2)$$

где ρ_r -комплексное число и $|\rho_r|=1$, $r=1,2$, $G_r(x_r)$, $A_{rs}(x_r)$ $-(r,s=1,2)$ -непрерывные на $[0, \lambda_r]$ вещественные, симметричные матрицы порядка 2×2 , λ_1, λ_2 - комплексные параметры,

$y^r(x_r) = (y_1^r(x_r), y_2^r(x_r)) - C^2$ значная вектор-функция, непрерывно дифференцируемая на отрезке $[0, \lambda_r]$, $S = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$.

Не теряя общности и для удобства дальнейших рассуждений примем $\rho_r = 1$ ($r=1,2$).

Рассмотрим неоднородную задачу

$$S \frac{dy^1}{dx_1} + G_1 y^1 = (\lambda_1 A_{11} + \lambda_2 A_{12}) y^1 - \chi_1, \quad y^1(\lambda_1) = y^1(0). \quad (3)$$

Имеет место

Теорема 1. Если $\lambda = (\lambda_1, \lambda_2)$ не является собственным значением задачи (1)-(2), $\chi_1(x) \in L(0, \lambda_1)$, то неоднородная задача (3) имеет единственное решение в виде

$$y^1(x_1) = \int_0^{\lambda_1} K_1(x_1, t_1, \lambda) \chi_1(t_1) dt_1, \quad (4)$$

где $K_1(x_1, t_1, \lambda)$ непрерывно по совокупности переменных x_1 и t_1 , за исключением случаев, когда t_1 переходит фиксированное значение x_1 ($x_1 \in [0, \lambda_1]$).

Доказательство. Будем искать решение задачи (3) в виде

$$y^1(x_1) = Y_1(x_1, \lambda) \eta_1(x_1),$$

где $Y_1(x_1, \lambda)$ - фундаментальное матричное решение задачи

$$S \frac{dY_1}{dx_1} + G_1 Y_1 = (\lambda_1 A_{11} + \lambda_2 A_{12}) Y_1, \quad Y_1(0) = E. \quad (5)$$

Имеем

$$S \frac{dy^1}{dx_1} = S \left(\frac{dY_1}{dx_1} \right) \eta_1 + SY_1 \frac{d\eta_1}{dx_1} = (-G + \lambda_1 A_1 + \lambda_2 A_2) Y_1 \eta_1 + SY_1 \frac{d\eta_1}{dx_1}.$$

Полученное соотношение согласуется с (3), если

$$SY \frac{d\eta_1}{dx_1} = -\chi_1, \quad (6)$$

откуда

$$\frac{d\eta_1}{dx_1} = -Y^{-1}S^{-1}\chi_1. \quad (7)$$

Так как $y^1(0) = Y_1(0)\eta_1(0) = \eta_1(0)$, то интегрируя (7), найдем

$$\eta_1(x_1) = -\int_0^{x_1} Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}\chi_1(t_1)dt_1 + y^1(0). \quad (8)$$

Отсюда

$$y^1(x_1) = Y_1(x_1)y^1(0) - \int_0^{x_1} Y_1(x_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}\chi_1(t_1)dt_1. \quad (9)$$

Так как $\lambda = (\lambda_1, \lambda_2)$ не собственное значение, то матрица $E - Y_1(\lambda_1)$ обратима. Учитывая то, что $y^1(\lambda_1) = y^1(0)$, из (9) найдем

$$y^1(0) = (Y_1(\lambda) - E)^{-1} \int_0^{\lambda_1} Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}\chi_1(t_1)dt_1.$$

Внося это выражение в (9), получим решение задачи (3)

$$y^1(x_1) = Y_1(x_1)(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1} \int_0^{\lambda_1} Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}\chi_1(t_1)dt_1 - \int_0^{x_1} Y_1(x_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}\chi_1(t_1)dt_1. \quad (11)$$

Отсюда вытекает, что полученное решение можно представить в виде

$$y^1(x_1) = \int_0^{\lambda_1} K_1(x_1, t_1, \lambda)\chi_1(t_1)dt_1. \quad (12)$$

Из (11) следует, что при $x_1 < t_1$ разрешающее ядро $K_1(x_1, t_1, \lambda)$ имеет вид

$$K_1(x_1, t_1, \lambda) = Y_1(x_1)(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1}Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}, \quad (13)$$

а при $x_1 > t_1$

$$K_1(x_1, t_1, \lambda) = Y_1(x_1)(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1}Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1} - Y_1(x_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1} \quad (14)$$

или что то же самое

$$\begin{aligned} K_1(x_1, t_1, \lambda) &= Y_1(x_1)\{E - Y_1^{-1}(\lambda_1)(Y_1(\lambda_1) - E)\}(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1}Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1} = \\ &= Y_1(x_1)Y_1^{-1}(\lambda_1)(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1}Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(t_1)S^{-1}. \end{aligned}$$

Подстановкой нетрудно убедиться, что $y^1(x_1)$, заданный равенством (9), удовлетворяет задаче (3).

Заметим, что при $0 < x_1 < \lambda_1$ существуют различные пределы

$$K_1(x_1, x_1 + 0, \lambda) = Y_1(x_1)(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1}Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(x_1)S^{-1},$$

$$K_1(x_1, x_1 - 0, \lambda) = Y_1(x_1)(Y_1(\lambda_1) - E)^{-1}Y_1(\lambda_1)Y_1^{-1}(x_1)S^{-1} - S^{-1}.$$

Таким образом $K_1(x_1, t_1, \lambda)$ непрерывно по совокупности переменных x_1 и t_1 за исключением скачка, равного S^{-1} , когда $t_1 = x_1$ ($x_1 \in [0, \lambda_1]$). Теорема доказана.

Аналогично проведенным выше рассуждениям можно доказать, что решение неоднородной задачи

$$S \frac{dy^2}{dx_2} + G_2 y^2 = (\lambda_1 A_{11} + \lambda_2 A_{12})y^2 - \chi_2, \quad y^2(\lambda_2) = y^2(0) \quad (15)$$

$y_2(x_2)$ также представимо в виде

$$y^2(x_2) = \int_0^{\lambda_2} K_2(x_2, t_2, \lambda)\chi_2(t_2)dt_2, \quad (16)$$

где $K_2(x_2, t_2, \lambda)$ непрерывно по совокупности переменных x_2 и t_2 , за исключением скачка, равного S^{-1} , когда $t_2 = x_2$ ($x_2 \in [0, \lambda_2]$).

Рассмотрим теперь двухпараметрическую неоднородную задачу Дирака

$$S \frac{dy^1}{dx_1} + G y^1 = (\lambda_1 A_{11} + \lambda_2 A_{12}) y^1 - \chi_1, \quad y^1(\lambda_1) = y^1(0), \quad (17)$$

$$S \frac{dy^2}{dx_2} + G_2 y^2 = (\lambda_1 A_{11} + \lambda_2 A_{12}) y^2 - \chi_2, \quad y^2(\lambda_2) = y^2(0). \quad (18)$$

Тогда верна

Теорема 2. Если $\lambda = (\lambda_1, \lambda_2)$ не является собственным значением задачи (1)-(2), $\chi_1(x) \in L(0, \lambda_1)$, $\chi_2(x) \in L(0, \lambda_2)$, $y^1(x_1), y^2(x_2)$ -решение задачи (17)-(18), то $y(x) = y_1(x_1) \otimes y_2(x_2)$ представимо в виде

$$y(x) = \int_I K(x_1, x_2, t_1, t_2, \lambda) \chi(t) dt, \quad (19)$$

где $K(x, t, \lambda)$ непрерывно по совокупности переменных x_1, x_2, t_1, t_2 , за исключением случаев, когда $t_1 = x_1$ ($x_1 \in [0, \lambda_1]$) или когда $t_2 = x_2$ ($x_2 \in [0, \lambda_2]$).

Доказательство. Пусть $y^1(x_1), y^2(x_2)$ -решение задачи (17)-(18). Согласно доказанной теореме 1

$$y^1(x_1) = \int_0^{\lambda_1} K_1(x_1, t_1, \lambda) \chi_1(t_1) dt_1, \quad y^2(x_2) = \int_0^{\lambda_2} K_2(x_2, t_2, \lambda) \chi_2(t_2) dt_2.$$

Тогда имеем (см. [4], [5])

$$y(x) = y^1(x_1) \otimes y^2(x_2) = \int_0^{\lambda_1} K_1(x_1, t_1, \lambda) \chi_1(t_1) dt_1 \otimes \int_0^{\lambda_2} K_2(x_2, t_2, \lambda) \chi_2(t_2) dt_2 = \int_I K(x, t, \lambda) \chi(t) dt,$$

где

$$K(x, t, \lambda) = K_1(x_1, t_1, \lambda) \otimes K_2(x_2, t_2, \lambda), \quad \chi(x) = \chi_1(x_1) \otimes \chi_2(x_2).$$

Непрерывность функции-матрицы $K(x, t, \lambda)$ и характер разрывов следует из непрерывности и характера разрывов для функций $K_1(x_1, t_1, \lambda)$ и $K_2(x_2, t_2, \lambda)$. Теорема доказана.

Литература

1. Atkinson F. V. Multi-parameter eigenvalue problems. Academic Press, -1972, -v.1
2. P.J.Browne. A Multi-Parameter Eigenvalue Problem, J. Math.Anal. and Appl., -1972, -v.38, p.553-568.
3. Sleeman B.D. Some aspects of Multi-parameter spectral theory. -Dep., Math.Univ. Scotland, -1974. - p.81-94.
4. Саакян Г.Г. О полноте собственных функций двухпараметрической задачи Дирака с периодическими коэффициентами. Ученые записки, ЕрГУ, - 2002, -т.1, с.9-13
5. Саакян Г.Г. Теорема Флоке-Ляпунова для двухпараметрической задачи Дирака с периодическими коэффициентами. Ученые записки ЕрГУ, -2001, -т2, с.14-21.

Մի նրկպարամետրանոց Դիրակի եզրային խնդրի մասին

Գ.Ն. Սահակյան

Ա մ ֆ ո ֆ ո մ

Մի երկպարամետրանոց Դիրակի եզրային խնդրի համար որոշվում է լուծումը: