

Математика

УДК 517.984

А. Г. ПЕТРОСЯН, И. Г. ХАЧАТРЯН

О РАЗЛОЖЕНИИ ПО СОБСТВЕННЫМ ФУНКЦИЯМ
САМОСОПРЯЖЕННОГО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО ОПЕРАТОРА
С КОЭФФИЦИЕНТАМИ, ИМЕЮЩИМИ ОПРЕДЕЛЕННЫЕ
ПОВЕДЕНИЯ НА БЕСКОНЕЧНОСТИ

Рассматривается в пространстве $L^2(\mathbb{R})$ обыкновенный линейный самосопряженный дифференциальный оператор порядка $m \geq 2$, коэффициенты которого имеют определенные поведения на бесконечности. Выводится разложение Фурье посредством минимальной системы обобщенных собственных функций этого оператора.

Пусть \mathcal{L} – самосопряженный дифференциальный оператор в пространстве $L^2(\mathbb{R})$ порядка $m \geq 2$, порожденный следующей дифференциальной операцией l (см. [1, 2]):

$$l(y) = \frac{1}{i^m} y^{(m)} + \sum_{k=0}^{n-1} \frac{1}{i^{2k}} (p_k y^{(k)})^{(k)} + \sum_{k=0}^{n'-1} \frac{1}{2i^{2k+1}} \left\{ (p_{2k+1} y^{(k)})^{(k+1)} + (p_{2k+1} y^{(k+1)})^{(k)} \right\},$$

где y – функция, определенная на \mathbb{R} , i – мнимая единица, $n = \left[\frac{m}{2} \right]$,

$n' = \left[\frac{m-1}{2} \right]$, а коэффициенты p_k – вещественные измеримые функции на \mathbb{R} , удовлетворяющие условиям

$$\int_{-\infty}^0 |p_k(x) - a_k^-| dx + \int_0^\infty |p_k(x) - a_k^+| dx < \infty, \quad k = 0, 1, \dots, m-2, \quad (1)$$

с некоторыми вещественными числами a_k^\pm .

Настоящая работа посвящена получению разложения Фурье посредством минимальной системы обобщенных собственных функций оператора \mathcal{L} (см. [1], стр. 9, 10). Применяется метод, указанный в [3]. В случае, когда в условиях (1) $a_k^\pm = 0$ ($k = 0, 1, \dots, m-2$), такое разложение получено в [4].

Рассмотрим следующие многочлены Q^+ и Q^- относительно $\lambda \in \mathbb{C}$:

$$Q^\pm(\lambda) = \lambda^m + \sum_{k=0}^{m-2} a_k^\pm \lambda^k.$$

Обозначим через M множество всех таких $\mu \in \mathbb{R}$, для которых уравнение $Q^+(\lambda) = \mu$ или $Q^-(\lambda) = \mu$ имеет комплексные кратные корни. Очевидно, число точек множества M не превышает $2m - 2$. Пусть α — число тех значений $\mu \in M$, для которых одно из указанных уравнений имеет вещественные кратные корни. При $\alpha \neq 0$ эти значения, пронумерованные в порядке возрастания, обозначим через $\mu_1 < \mu_2 < \dots < \mu_\alpha$. Положим также $\mu_0 = -\infty$ и $\mu_{\alpha+1} = \infty$. Для каждого $\mu \in \mathbb{R}$ обозначим через $r^+(\mu)$ и $r^-(\mu)$ числа вещественных корней (с учетом их кратностей) уравнений $Q^+(\lambda) = \mu$ и $Q^-(\lambda) = \mu$ соответственно. Ясно, что $r^+(\mu)$ и $r^-(\mu)$ как функции от μ постоянны в каждом интервале (μ_k, μ_{k+1}) , $k = 0, 1, \dots, \alpha$.

Точечный спектр T оператора \mathcal{L} является конечным или счетным подмножеством в \mathbb{R} . Как показано в [2], если множество T счетно, то оно ограничено и его предельные точки принадлежат множеству $\{\mu_1, \mu_2, \dots, \mu_\alpha\}$. Значит, в случае $\alpha = 0$ множество T конечно. Оператор \mathcal{L} может и не иметь точечного спектра.

В случае четного m имеем, что $\alpha \geq 1$, а для каждого $\mu \in \mathbb{R}$ числа $r^\pm(\mu)$ четные, причем $r^\pm(\mu) = 0$ при $\mu < \mu_1$ и $r^\pm(\mu) = 2$ при $\mu > \mu_\alpha$. При каждом $k = 1, 2, \dots, \alpha$ для $\mu \in (\mu_k, \mu_{k+1})$ положим $r^\pm(\mu) = 2r_k^\pm$. Ясно, что $r_\alpha^\pm = 1$ и $1 \leq r_k^+ + r_k^- \leq m$.

В случае нечетного m для каждого $\mu \in \mathbb{R}$ числа $r^\pm(\mu)$ нечетные, причем $r^\pm(\mu) = 1$ при $\mu < \mu_1$ или $\mu > \mu_\alpha$. При каждом $k = 0, 1, \dots, \alpha$ для значений $\mu \in (\mu_k, \mu_{k+1})$ положим $r^\pm(\mu) = 2r_k^\pm + 1$. Имеем, что $r_0^\pm = r_\alpha^\pm = 0$ и $0 \leq r_k^+ + r_k^- < m$.

Положим $\delta = 1$ при четном m и $\delta = 0$ при нечетном m . При каждом $k = \delta, \delta + 1, \dots, \alpha$ для $\mu \in (\mu_k, \mu_{k+1})$ вещественные корни уравнения $Q^\pm(\lambda) = \mu$ обозначим через $\lambda_v^\pm(\mu)$, $v = \delta, \delta + 1, \dots, 2r_k^\pm$. Будем считать, что эти корни пронумерованы так, чтобы каждый из них был аналитической функцией от μ , возрастающей при $\delta \leq v \leq r_k^\pm$ и убывающей при $r_k^\pm < v \leq 2r_k^\pm$. Производную функцию $\lambda_v^\pm(\mu)$ обозначим через $\lambda_v'^\pm(\mu)$. При каждом $\mu \notin M \cup T$ дифференциальное уравнение $l(\varphi) = \mu\varphi$ имеет $r_k^+ + r_k^- + 1 - \delta$ линейно независимых ограниченных решений $\varphi_j(x, \mu)$

$(x \in \mathbb{R}, j = \delta, \delta + 1, \dots, r_k^+ + r_k^-)$. Эти решения при $x \rightarrow \pm\infty$ обладают асимптотикой

$$\varphi_j(x, \mu) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{v=\delta}^{2r_k^\pm} \sqrt{|\lambda_v'(\mu)|} A_{jv}^\pm(\mu) e^{ix\lambda_v^\pm(\mu)} + o(1), \quad (2)$$

причем для всех $j, s = \delta, \delta + 1, \dots, r_k^+ + r_k^-$ выполняется следующее равенство (если в приведенных ниже формулах нижний номер суммирования больше верхнего, то под этой суммой подразумевается нуль):

$$\sum_{v=\delta}^{r_k^+} A_{jv}^+(\mu) \overline{A_{sv}^+(\mu)} + \sum_{v=r_k^-+1}^{2r_k^\pm} A_{jv}^-(\mu) \overline{A_{sv}^-(\mu)} = \sum_{v=\delta}^{r_k^-} A_{jv}^-(\mu) \overline{A_{sv}^-(\mu)} + \sum_{v=r_k^++1}^{2r_k^\pm} A_{jv}^+(\mu) \overline{A_{sv}^+(\mu)}.$$

Если при каждом $j = \delta, \delta + 1, \dots, r_k^+ + r_k^-$ положить

$$B_{jv}(\mu) = \begin{cases} A_{jv}^+(\mu), & \delta \leq v \leq r_k^+, \\ A_{j, v-r_k^+ + r_k^-}^-(\mu), & r_k^+ < v \leq r_k^+ + r_k^-, \end{cases}$$

$$C_{jv}(\mu) = \begin{cases} A_{jv}^-(\mu), & \delta \leq v \leq r_k^-, \\ A_{j, v+r_k^+ - r_k^-}^+(\mu), & r_k^- < v \leq r_k^+ + r_k^-, \end{cases}$$

то матрицы

$$(B_{jv}(\mu))_{j,v=\delta}^{r_k^+ + r_k^-}, \quad (C_{jv}(\mu))_{j,v=\delta}^{r_k^+ + r_k^-} \quad (3)$$

невырожденные и связаны соотношением $\sum_{v=\delta}^{r_k^+ + r_k^-} B_{jv}(\mu) \overline{B_{sv}(\mu)} =$

$$= \sum_{v=\delta}^{r_k^+ + r_k^-} C_{jv}(\mu) \overline{C_{sv}(\mu)}.$$

При этом в качестве одной из матриц (3) можно взять произвольную невырожденную матрицу, а по ней другая матрица и решения $\varphi_j(x, \mu)$ определяются однозначно. Кроме того, если одна из матриц (3) унитарна, то другая тоже унитарна. Впредь будем предполагать, что в (2) матрицы (3) унитарны, а их элементы являются измеримыми функциями (в частности, в качестве одной из матриц (3) можно взять единичную матрицу). При такой нормировке систему решений $\varphi_j(x, \mu)$, $j = \delta, \delta + 1, \dots, r_k^+ + r_k^-$, будем называть нормированной системой обобщенных собственных функций оператора \mathcal{L} , соответствующей значению μ (ниже будет ясно, что рассмотренные значения μ принадлежат непрерывному спектру оператора \mathcal{L}).

В случае, когда оператор \mathcal{L} имеет собственные значения, рассмотрим также некоторую ортонормированную систему $\{\psi_j : j = 1, 2, \dots\}$ собственных функций оператора \mathcal{L} , полную в замыкании линейной оболочки всех собственных функций оператора \mathcal{L} . Ясно, что если точечный спектр T оператора \mathcal{L} конечный (счетный), то система собственных функций ψ_j тоже конечная (счетная).

Теорема. Для любой функции $f \in L^2(\mathbb{R})$ справедливо разложение Фурье

$$f(x) = \sum_j \psi_j(x) \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \overline{\psi_j(t)} dt + \sum_{k=\delta}^{\infty} \sum_{j=\delta}^{r_k^+ + r_k^- - 1} \int_{\mu_k}^{\mu_{k+1}} \Phi_j(\mu) \varphi_j(x, \mu) d\mu, \quad x \in \mathbb{R}, \quad (4)$$

а также равенство Парсеваля

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(x)|^2 dx = \sum_j \left| \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \overline{\psi_j(t)} dt \right|^2 + \sum_{k=\delta}^{\infty} \sum_{j=\delta}^{r_k^+ + r_k^- - 1} \int_{\mu_k}^{\mu_{k+1}} |\Phi_j(\mu)|^2 d\mu, \quad (5)$$

где

$$\Phi_j(\mu) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \overline{\varphi_j(t, \mu)} dt, \quad (6)$$

причем последний интеграл в (4) и интеграл (6) сходятся по норме пространств $L^2(\mathbb{R})$ и $L^2(\mu_k, \mu_{k+1})$ соответственно (в случае отсутствия собственных значений оператора \mathcal{L} первые суммы в (4) и (5) тоже отсутствуют).

Следствие. Непрерывный спектр оператора \mathcal{L} в случае нечетного порядка m совпадает с \mathbb{R} , а в случае четного m – с промежутком $[\mu_1, \infty)$.

В случае, когда в условиях (1) $a_k^+ = a_k^- = a_k$, $k = 1, 2, \dots, m-2$, возникает один многочлен $Q(\lambda) = \lambda^m + \sum_{k=0}^{m-2} a_k \lambda^k$, и поэтому полученные

формулы несколько упрощаются. Однако при помощи замены переменной $\mu = Q(\lambda)$ формулы (4) и (5) можно еще упростить.

При каждом $\lambda \in \mathbb{R}$, для которого $Q'(\lambda) \neq 0$, рассмотрим уравнение $Q(\xi) = Q(\lambda)$ относительно $\xi \in \mathbb{C}$. Число вещественных корней этого уравнения обозначим через $2\omega(\lambda) + 1 - \delta$. Ясно, что $\omega(\lambda)$ является постоянной функцией от λ в каждом интервале, где производная Q' не обращается в нуль. Вещественные корни уравнения $Q(\xi) = Q(\lambda)$ обозначим через $\xi_\nu(\lambda)$, $\nu = \delta, \delta + 1, \dots, 2\omega(\lambda)$. Будем считать, что эти корни пронумерованы так, чтобы каждый из них был аналитической функцией от λ в каждом интервале постоянства функции $\omega(\lambda)$, возрастающей при $\delta \leq \nu \leq \omega(\lambda)$ и убывающей при $\omega(\lambda) < \nu \leq 2\omega(\lambda)$. Очевидно, один из корней $\xi_\nu(\lambda)$, $\delta \leq \nu \leq \omega(\lambda)$, совпадает с λ .

При любом $\lambda \in \mathbb{R}$, для которого $Q(\lambda) \notin M \cup T$, дифференциальное уравнение $l(u) = Q(\lambda)u$ имеет единственное ограниченное решение $u(x, \lambda)$, $x \in \mathbb{R}$, для которого в случае $Q'(\lambda) > 0$ справедливы асимптотические равенства

$$u(x, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left\{ e^{ix\lambda} + \sum_{\nu=\omega(\lambda)+1}^{2\omega(\lambda)} \sqrt{|\xi'_\nu(\lambda)|} S_\nu^+(\lambda) e^{ix\xi_\nu(\lambda)} \right\} + o(1), \quad x \rightarrow \infty,$$

$$u(x, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{\nu=\delta}^{\omega(\lambda)} \sqrt{\xi'_\nu(\lambda)} S_\nu^-(\lambda) e^{ix\xi_\nu(\lambda)} + o(1), \quad x \rightarrow -\infty,$$

а в случае $Q'(\lambda) < 0$ – асимптотические равенства

$$u(x, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{\nu=\delta}^{\omega(\lambda)} \sqrt{\xi'_\nu(\lambda)} S_\nu^+(\lambda) e^{ix\xi_\nu(\lambda)} + o(1), \quad x \rightarrow \infty,$$

$$u(x, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left\{ e^{ix\lambda} + \sum_{\nu=\omega(\lambda)+1}^{2\omega(\lambda)} \sqrt{|\xi'_\nu(\lambda)|} S_\nu^-(\lambda) e^{ix\xi_\nu(\lambda)} \right\} + o(1), \quad x \rightarrow -\infty.$$

В этих асимптотических равенствах выполняются соотношения

$$\sum_{\nu=\delta}^{\omega(\lambda)} |S_\nu^\mp(\lambda)|^2 + \sum_{\nu=\omega(\lambda)+1}^{2\omega(\lambda)} |S_\nu^\pm(\lambda)|^2 = 1.$$

Беря в качестве первой из матриц (3) единичную матрицу, из (4) и (5) получим равенства

$$\begin{aligned} f(x) &= \sum_j \psi_j(x) \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \overline{\psi_j(t)} dt + \int_{-\infty}^{\infty} F(\lambda) u(x, \lambda) d\lambda, \\ \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx &= \sum_j \left| \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \overline{\psi_j(t)} dt \right|^2 + \int_{-\infty}^{\infty} |F(\lambda)|^2 d\lambda, \end{aligned} \quad (7)$$

где

$$F(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \overline{u(x, \lambda)} dx, \quad (8)$$

причем последний интеграл в (7) и интеграл (8) сходятся по норме $L^2(\mathbb{R})$.

*Кафедра математики экономического факультета,
кафедра дифференциальных уравнений*

Поступила 12.03.2003

ЛИТЕРАТУРА

1. Наймарк М.А. Линейные дифференциальные операторы. М.: Наука, 1969.
2. Петросян А.Г. – Ученые записки ЕГУ, 2003, № 3, с. 8–15.
3. Хачатрян И.Г. – Изв. АН Арм. ССР, Математика, 1984, т. 19, № 4, с. 265–279.
4. Хачатрян И.Г. – Изв. АН Арм. ССР, Математика, 1983, т. 18, № 5, с. 394–402.

Ա. Հ. ՊԵՏՐՈՍՅԱՆ, Ի. Գ. ԽԱՉԱՏՐՅԱՆ

ԱՆՎԵՐՋՈՒԹՅՈՒՆՈՒՄ ՈՐՈՇԱԿԻ ՎԱՐՔ ՈՒՆԵՑՈՂ ԳՈՐԾԱԿԻՑ-ՆԵՐՈՎ ԻՆՔԱՀԱՍԱԼՈՒԾ ԴԻՖԵՐԵՆՑԻԱԼ ՕՊԵՐԱՏՈՐԻ ԸՆՏ-ՍԵՓԱԿԱՆ ՖՈՒՆԿՑԻԱՆԵՐԻ ՎԵՐԼՈՒԾՈՒԹՅԱՆ ՄԱՍԻՆ

Ամփոփում

Դիտարկվում է $L^2(\mathbb{R})$ տարածությունում $m \geq 2$ կարգի սովորական գծային ինքնահամալուծ դիֆերենցիալ օպերատոր, որի գործակիցներն ունեն

որոշակի վարք անվերջությունում: Դուրս է բերվում Ֆուրյեի վերլուծության բանաձև այդ օպերատորի ընդհանրացված սեփական ֆունկցիաների մինիմալ համակարգի միջոցով:

A. H. PETROSYAN, I. G. KHACHATRYAN

ABOUT EXPANSION BY EIGEN FUNCTIONS SELF-ADJOINT
DIFFERENTIAL OPERATOR'S WITH COEFFICIENTS HAVING PRECISE
BEHAVIOUR IN INFINITY

Summary

In $L^2(\mathbb{R})$ space an $m \geq 2$ order self-adjoint differential operator is observed, the coefficients of which have precise behaviour in infinity. A Fourier expansion formula is derived by means of minimal system of general eigen functions of this operator.