

И. М. РАПОПОРТ

**О СИНГУЛЯРНОЙ КРАЕВОЙ ЗАДАЧЕ ДЛЯ ОБЫКНОВЕННЫХ
ЛИНЕЙНЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

(Представлено академиком М. В. Келдышем 20 IV 1951)

Метод рассмотрения асимптотического поведения решений линейных дифференциальных уравнений, указанный нами в статье (1), позволяет детально исследовать сингулярную краевую задачу для обыкновенных самосопряженных линейных дифференциальных уравнений произвольного четного порядка (2). Спектр самосопряженных дифференциальных операторов высших порядков удается изучить с той же полнотой, с какой он изучен у дифференциального оператора второго порядка (3, 4). В этой статье мы ограничиваемся для простоты рассмотрением самосопряженного дифференциального уравнения четвертого порядка

$$\frac{d^2}{dx^2} \left[a(x) \frac{d^2 y}{dx^2} \right] + \frac{d}{dx} \left[b(x) \frac{dy}{dx} \right] + c(x)y + \lambda y, \quad a(x) > 0, \quad (1)$$

в интервале $(0, \infty)$.

Рассмотрим сперва случай, в котором $a'(x) \in L(0, \infty)$, $b(x) \in L(0, \infty)$, $c(x) \in L(0, \infty)$. Будем считать, что $a(\infty) = 1$. Зададимся сперва краевыми условиями:

$$\begin{aligned} \alpha_1 D_1 y(0) + \alpha_2 D_2 y(0) &= \alpha_3 D_3 y(0) + \alpha_4 y(0) = 0, \\ \beta_1 D_1 y(b) + \beta_2 D_2 y(b) &= \beta_3 D_3 y(b) + \beta_4 y(b) = 0, \\ \alpha_1^2 + \alpha_2^2 \neq 0, \quad \alpha_3^2 + \alpha_4^2 \neq 0, \quad \beta_1^2 + \beta_2^2 \neq 0, \quad \beta_3^2 + \beta_4^2 \neq 0, \quad \beta_1^3 \beta_3 \neq \beta_2^3 \beta_4, \\ D_1 y &= \frac{dy}{dx}, \quad D_2 y = a(x) \frac{d^2 y}{dx^2}, \quad D_3 y = \frac{d}{dx} \left[a(x) \frac{d^2 y}{dx^2} \right] + b(x) \frac{dy}{dx}. \end{aligned} \quad (2)$$

Пользуясь методом, изложенным нами в статье (1), можно построить при $\lambda > 0$ четыре решения уравнения (1) $y_i(x, \lambda)$, $i = 1, 2, 3, 4$, удовлетворяющие при больших значениях x асимптотическим соотношениям:

$$D_j y_1(x, \lambda) = \frac{\partial^j \cos s\xi}{\partial \xi^j} [1 + o(1)], \quad D_j y_2(x, \lambda) = \frac{\partial^j \sin s\xi}{\partial \xi^j} [1 + o(1)], \quad (3)$$

$$D_j y_3(x, \lambda) = \frac{\partial^j \exp(-s\xi)}{\partial \xi^j} [1 + o(1)],$$

$$D_j y_4(x, \lambda) = \frac{\partial^j \exp s\xi}{\partial \xi^j} [1 + o(1)], \quad j = 1, 2, 3, 4,$$

где $s = |\lambda|^{1/4}$, $\xi(x) = \int_0^x a^{-1/4}(x) dx$, $D_0 y = \frac{d^0 y}{dx^0} = y$. Функции $D_j y_i(x, \lambda)$, $i = 1, 2, 3, 4$, $j = 1, 2, 3, 4$, при любом фиксированном конечном значении $x \geq 0$ будут голоморфными функциями параметра λ в каждой точке вещественной полуоси $0 < \lambda < \infty$. Построим теперь функцию

$$\begin{aligned} y(x, \lambda) &= k_1(\lambda) y_1(x, \lambda) + k_2(\lambda) y_2(x, \lambda) + k_3(\lambda) y_3(x, \lambda), \quad (4) \\ k_1^2(\lambda) + k_2^2(\lambda) &= \frac{2}{\pi}, \end{aligned}$$

удовлетворяющую заданным начальным условиям. Для определения функций $k_i(\lambda)$ получим уравнения:

$$\sum_{i=1}^3 p_i(\lambda) k_i(\lambda) = \sum_{i=1}^3 q_i(\lambda) k_i(\lambda) = 0,$$

$$p_i(\lambda) = \alpha_1 D_1 y_i(0, \lambda) + \alpha_2 D_2 y_i(0, \lambda), \quad q_i(\lambda) = \alpha_3 D_3 y_i(0, \lambda) + \alpha_4 y_i(0, \lambda). \quad (5)$$

Введем обозначение $\Delta_{ij}(\lambda) = p_i(\lambda) q_j(\lambda) - p_j(\lambda) q_i(\lambda)$. Мы удовлетворим уравнениям (5) и условию нормирования (4), полагая

$$k_1(\lambda) = r(\lambda) \Delta_{23}(\lambda), \quad k_2(\lambda) = -r(\lambda) \Delta_{13}(\lambda), \quad k_3(\lambda) = r(\lambda) \Delta_{12}(\lambda),$$

$$r(\lambda) = \sqrt{2/\pi} [\Delta_{13}^2(\lambda) + \Delta_{23}^2(\lambda)]^{-1/2}. \quad (6)$$

Рассмотрим поведение функций $k_i(\lambda)$ в окрестности какой-либо точки $\lambda = \lambda_0$, в которой функция $\Delta_{13}^2(\lambda) + \Delta_{23}^2(\lambda) = 0$. Функции $y_i(x, \lambda)$, будучи решениями уравнения (1), связаны соотношениями:

$$y_1(x, \lambda) D_3 y_j(x, \lambda) - y_j(x, \lambda) D_3 y_1(x, \lambda) -$$

$$- D_1 y_i(x, \lambda) D_2 y_j(x, \lambda) + D_1 y_j(x, \lambda) D_2 y_i(x, \lambda) = c_{ij}(\lambda). \quad (7)$$

Из асимптотических формул (3) следует: $c_{13}(\lambda) = c_{23}(\lambda) = 0$, $c_{12}(\lambda) = -2s^3$. Допустим, что $\alpha_2 \neq 0$ и $\alpha_3 \neq 0$. Соотношения (7) позволяют установить тождества:

$$\Delta_{12}(\lambda) y_3(0, \lambda) = \Delta_{13}(\lambda) y_2(0, \lambda) - \Delta_{23}(\lambda) y_1(0, \lambda) + 2s^3 \alpha_3 p_3(\lambda),$$

$$\Delta_{12}(\lambda) D_1 y_3(0, \lambda) = \Delta_{13}(\lambda) D_1 y_2(0, \lambda) - \Delta_{23}(\lambda) D_1 y_1(0, \lambda) + 2s^3 \alpha_2 q_3(\lambda), \quad 0 < \lambda < \infty. \quad (8)$$

Если $\Delta_{12}(\lambda_0) \neq 0$, то из соотношений $\Delta_{13}(\lambda_0) = \Delta_{23}(\lambda_0) = 0$ следует: $p_3(\lambda_0) = q_3(\lambda_0) = 0$. Тогда $y_3^2(0, \lambda_0) + D_1^2 y_3(0, \lambda_0) \neq 0$, так как иначе функция $y_3(x, \lambda_0)$ была бы тождественно нулем. Соотношения (8) приводят нас к противоречию, следовательно, $\Delta_{12}(\lambda_0) = 0$. К тому же виду придем в случаях: $\alpha_1 \neq 0$ и $\alpha_3 \neq 0$, $\alpha_2 \neq 0$ и $\alpha_4 \neq 0$, $\alpha_1 \neq 0$ и $\alpha_4 \neq 0$. Аналогичными приемами доказывается неравенство:

$$\lim_{\lambda \rightarrow \lambda_0} [\Delta_{13}^2(\lambda) + \Delta_{23}^2(\lambda)] \Delta_{12}^{-2}(\lambda) \neq 0. \quad (9)$$

Таким образом, функции $k_i(\lambda)$ при $\lambda \rightarrow \lambda_0$ имеют конечные пределы и будут непрерывными при надлежащих переменах знака у функции $r(\lambda)$. Мы приходим к следующей лемме.

Лемма 1. Дифференциальное уравнение (1) имеет решение $y(x, \lambda)$ вида (4), удовлетворяющее заданным начальным условиям и непрерывное относительно λ в любом интервале $0 < \lambda' \leq \lambda \leq \lambda'' < \infty$.

Введем, далее, обозначение $\Phi_+(\lambda) = \Delta_{13}^2(\lambda) + \Delta_{23}^2(\lambda)$ и построим функцию

$$y^*(x, \lambda) = \sum_{i=1}^3 k_i^*(\lambda) y_i(x, \lambda) + y_4(x, \lambda), \quad \Delta_{23}(\lambda) k_1^*(\lambda) - \Delta_{13}(\lambda) k_2^*(\lambda) = 0, \quad (10)$$

удовлетворяющую заданным начальным условиям. Для определения функций $k_i^*(\lambda)$ получим систему уравнений, определитель которой отличен от нуля, если $\Phi_+(\lambda) \neq 0$. Будем искать теперь собственные функции краевой задачи в виде линейной комбинации $y(x, \lambda) + \delta \Delta(\lambda, b) y^*(x, \lambda)$. Заданные условия (2) в точке $x = b$ и асимптотические формулы (3) приводят при больших значениях b к соотношениям:

$$\xi(b) (s_{k+1} - s_k) = \pi + o(1), \quad \delta(\lambda, b) = O(e^{-s\xi(b)}),$$

$$\xi^{-1}(b) \int_0^b (y + \delta y^*)^2 dx = \frac{1}{\pi} + o(1), \quad (11)$$

справедливым в любом интервале (λ', λ'') , не содержащем нулей функции $\Phi_+(\lambda)$ ($\lambda_k = s_k^4 - k$ -е собственное число). Обозначим через Ω_a класс функций $f(x)$, непрерывных вместе со своими первыми четырьмя производными, удовлетворяющих заданным начальным условиям и равных нулю при $x > a$. Введем далее обозначение:

$$S(\lambda', \lambda'', b) = \sum_{k=k'(b)}^{k''(b)} \left[\int_0^b y_k^2(x, b) dx \right]^{-1} \left[\int_0^a f(x) y_k^2(x, b) dx \right]^2, \quad (12)$$

где $y_k(x, b)$ — k -я собственная функция, а числа $k'(b)$ и $k''(b)$ определяются условиями: $\lambda_{k'-1} \leq \lambda'$, $\lambda_{k'} > \lambda'$, $\lambda_{k''} < \lambda''$, $\lambda_{k''+1} \geq \lambda''$. Если интервал (λ', λ'') не содержит нулей функции $\Phi_+(\lambda)$, то, согласно (11):

$$\lim_{b \rightarrow \infty} S(\lambda', \lambda'', b) = \int_{s'}^{s''} F^2(s) ds, \quad F(s) = \int_0^a f(x) y(x, \lambda) dx, \quad s'^4 = \lambda', \quad s''^4 = \lambda''; \quad (13)$$

если же интервал (λ', λ'') содержит нули функции $\Phi_+(\lambda)$, предельное соотношение (13) принимает вид:

$$\lim_{b \rightarrow \infty} S(\lambda', \lambda'', b) = \int_{s'}^{s''} F^2(s) ds + \sum_{l=l'}^{l''} \left[\int_0^a f(x) y_+(x, \lambda_l) dx \right]^2, \\ y_+(x, \lambda) = \left[\int_0^{\infty} y_3^2(x, \lambda) dx \right]^{-1/2} y_3(x, \lambda), \quad (14)$$

где $\lambda_{l'}$, $\lambda_{l'+1}$, ..., $\lambda_{l''}$ — нули функции $\Phi_+(\lambda)$ в интервале (λ', λ'') .

При $\lambda < 0$ уравнение (1) имеет четыре решения $\eta_i(x, \lambda)$, $i = 1, 2, 3, 4$, удовлетворяющие при больших x асимптотическим соотношениям:

$$D_j \eta_1(x, \lambda) = \frac{\partial^j}{\partial \xi^j} \left[\exp\left(-\frac{\sqrt{2}}{2} s \xi\right) \cos \frac{\sqrt{2}}{2} s \xi \right] [1 + o(1)], \\ D_j \eta_2(x, \lambda) = \frac{\partial^j}{\partial \xi^j} \left[\exp\left(-\frac{\sqrt{2}}{2} s \xi\right) \sin \frac{\sqrt{2}}{2} s \xi \right] [1 + o(1)], \\ D_j \eta_3(x, \lambda) = \frac{\partial^j}{\partial \xi^j} \left[\exp \frac{\sqrt{2}}{2} s \xi \cos \frac{\sqrt{2}}{2} s \xi \right] [1 + o(1)], \\ D_j \eta_4(x, \lambda) = \frac{\partial^j}{\partial \xi^j} \left[\exp \frac{\sqrt{2}}{2} s \xi \sin \frac{\sqrt{2}}{2} s \xi \right] [1 + o(1)], \quad j = 1, 2, 3, 4. \quad (15)$$

Введем обозначение $\Phi_-(\lambda) = [(\alpha_1 D_1 \eta_1 + \alpha_2 D_2 \eta_1)(\alpha_3 D_3 \eta_2 + \alpha_4 \eta_2) - (\alpha_1 D_1 \eta_2 + \alpha_2 D_2 \eta_2)(\alpha_3 D_3 \eta_1 + \alpha_4 \eta_1)]_{x=0}$. При $-\infty < \lambda' < \lambda'' < 0$ на основании (15) найдем, что $\lim_{b \rightarrow \infty} S(\lambda', \lambda'', b) = 0$, если интервал (λ', λ'') не содержит нулей функции $\Phi_-(\lambda)$, в противном случае

$$\lim_{b \rightarrow \infty} S(\lambda', \lambda'', b) = \sum_{m=m'}^{m''} \left[\int_0^a f(x) y_-(x, \mu_m) dx \right]^2, \\ y_-(x, \lambda) = \alpha_1 \eta_1(x, \lambda) + \alpha_2 \eta_2(x, \lambda), \quad (16)$$

где $\mu_{m'}$, $\mu_{m'+1}$, ..., $\mu_{m''}$ — нули функции $\Phi_-(\lambda)$ в интервале (λ', λ'') , а α_1 и α_2 определяются так, чтобы функции $y_-(x, \mu_m)$ удовлетворяли заданным начальным условиям и условиям нормирования $\int_0^{\infty} y_-^2(x, \mu_m) dx = 1$.

Пользуясь предельными соотношениями (14) и (16), неравенствами

$$S(-\infty, -L, b), S(L, \infty, b) < \\ < \frac{1}{L^2} \int_0^a \left[\frac{d^2}{dx^2} \left(a \frac{d^2 f}{dx^2} \right) + \frac{d}{dx} \left(b \frac{df}{dx} \right) + cf \right]^2 dx, \quad L > 0, \quad (17)$$

и равенством Парсеваля $S(-\infty, \infty, b) = \int_0^a f^2(x) dx$, докажем существование предела $c_0^2 = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \lim_{b \rightarrow \infty} S(-\varepsilon, \varepsilon, b)$ и придем к доказательству следующей леммы.

Лемма 2. Если $f(x) \in \Omega_a$, то $F(s) \in L^2(0, \infty)$ и

$$\int_0^a f^2(x) dx = \int_0^\infty F^2(s) ds + \sum_l \left[\int_0^a f(x) y_+(x, \lambda_l) dx \right]^2 + \sum_m \left[\int_0^a f(x) y_-(x, \mu_m) dx \right]^2 + c_0^2,$$

где суммирование осуществляется по всем нулям λ_l функции $\Phi_+(\lambda)$ и по всем нулям μ_m функции $\Phi_-(\lambda)$.

В частности, если уравнение (1) при $\lambda = 0$ не имеет решений с суммируемым квадратом, удовлетворяющих заданным начальным условиям, то $c_0 = 0$. Построив последовательность функций $f_k(x)$, удовлетворяющих условию леммы 2 при $a = a_k$, сходящуюся в среднем к заданной функции $f(x) \in L^2(0, \infty)$, обычным приемом перейдем от леммы 2 к следующей теореме.

Теорема 1. Если уравнение (1) при $\lambda = 0$ не имеет решений с суммируемым квадратом, удовлетворяющих заданным начальным условиям, и $f(x) \in L^2(0, \infty)$, то

$$\int_0^\infty f^2(x) dx = \int_0^\infty F^2(s) ds + \sum_l \left[\int_0^\infty f(x) y_+(x, \lambda_l) dx \right]^2 + \sum_m \left[\int_0^\infty f(x) y_-(x, \mu_m) dx \right]^2,$$

где $F(s) = \text{l. i. m.} \int_0^a f(x) y(x, \lambda) dx$.

Возможность обращения в нуль функции $\Phi_+(\lambda)$ при $\lambda > 0$ обнаруживается в простейшем примере: $a = 1, b = c = 0, \alpha_1 = \alpha_2 = \alpha_3 = \alpha_4 = 1$. В этом случае $\Phi_+(1) = 0$.

Отправляясь от теоремы 1, можно обычными методами получить теорему разложения и обобщения ряда других теорем из теории интеграла Фурье.

Описанное выше исследование сингулярной краевой задачи может быть проведено также и при других весьма разнообразных предположениях относительно свойств функций $a(x), b(x)$ и $c(x)$. В этой краткой статье мы ограничимся формулировкой следующей теоремы.

Теорема 2. Если в уравнении (1) $c(x) \rightarrow -\infty$ при $x \rightarrow \infty, a'(x) \in L(0, \infty), b(x)[-c(x)]^{-1/4}, [-c(x)]^{-1/4}c'(x), [-c(x)]^{-1/4}c''(x) \in L(X, \infty)$ и $b(x), c(x) \in L(0, X)$, то спектр сингулярной краевой задачи для дифференциального уравнения (1) в интервале $(0, \infty)$ непрерывен на всей оси $-\infty < \lambda < \infty$, если $\int_X^\infty [-c(x)]^{-1/4} dx = \infty$, и дискретен, если

$$\int_X^\infty [-c(x)]^{-1/4} dx < \infty \quad (c(x) < 0 \text{ при } x \geq X).$$

Институт математики
Академии наук СССР

Поступило
19 IV 1951

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ И. М. Рапопорт, ДАН, 78, № 6 (1951). ² М. Г. Крейн, ДАН, 74, № 1 (1950).
³ E. C. Titchmarsh, Eigenfunction Expansions Associated with Second-order Differential Equations, Oxford, 1946. ⁴ Б. М. Левитан, Разложение по собственным функциям, 1950.