

УДК 517.927

Ю. В. Покорный, М. Б. Зверева, С. А. Шабров (Воронеж. ун-т, Россия)

## О РАСПИСЫВАНИИ ОСЦИЛЛЯЦИОННОЙ ТЕОРИИ ШТУРМА – ЛИУВИЛЛЯ НА ЗАДАЧИ С ИМПУЛЬСНЫМИ ПАРАМЕТРАМИ\*

We describe oscillation spectrum properties (a number of zeros, their alternation for eigenfunctions, the simplicity of a spectrum, and so on) for the Sturm – Liouville problem with generalized coefficients.

Описано осциляційні спектральні властивості (число нулів, їх чергованість для власних функцій, простоту спектра та ін.) для задачі Штурма – Ліувілля з узагальненими коефіцієнтами.

В настоящей работе излагаются результаты, подытоживающие исследования воронежцев за последние два десятилетия при построении осциляционной теории для задачи о стильтьесовской струне

$$\begin{aligned} -(pu')' + Q'u &= \lambda M'u, \\ u(0) = u(l) &= 0, \end{aligned} \tag{1}$$

где  $Q'$  и  $M'$  — обобщенные производные от функций ограниченной вариации  $Q(x)$  и  $M(x)$ . Эти исследования существенно тонизированы монографией [1], а также потребностями современной физики [2].

Идея использования интеграла Стильтьеса для анализа уравнений с импульсными параметрами заимствована нами из некоторых работ Феллера и М. Крейна середины XX века. Подсказкой для использования интегро-дифференциальной формы для уравнения (1), т. е.

$$-\int_0^x d(pu') + \int_0^x udQ = \lambda \int_0^x udM, \tag{2}$$

была математическая модель Аткинсона и М. Крейна стильтьесовской струны [3]

$$u'_+(x) = u'_-(0) - \lambda \int_0^{x+0} udM,$$

где  $u'_+(x)$  — правая производная,  $u'_-(0)$  — некое „продленное значение” производной. Внешним символом этого уравнения полагалось считать соотношение

$$-\frac{d}{dM} u'_+(x) = \lambda u(x).$$

Несколько раньше последнее уравнение возникло у Феллера в задаче о диффузии [3]. Осциляционные свойства в этих работах не рассматривались.

1. На множестве  $E$  абсолютно непрерывных на  $[0, l]$  функций с производными из  $BV[0, l]$  рассматривается уравнение (2), т. е.

$$-\int_0^x d(pu') + \int_0^x udQ = \lambda \int_0^x udM,$$

где  $p(\cdot) >> 0$ ,  $p \in BV[0, l]$ , функция  $Q(\cdot)$  не убывает, а  $M(\cdot)$  строго возрастает на  $[0, l]$ . Интегралы понимаются по Стильтьесу (см., например, [4, 5]). Если  $p$ ,  $Q$ ,  $M$  достаточно гладкие, то уравнение (2) эквивалентно обыкновенному дифференциальному уравнению

\* Выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант № 07-01-00397).

$$-(pu')' + qu = \lambda mu$$

при  $q = Q'$ ,  $m = M'$ .

Оказывается, при обычных краевых условиях

$$u(0) = u(l) = 0 \quad (3)$$

задача (2), (3) имеет дискретный строго положительный простой спектр ( $0 < \lambda_0 < \lambda_1 < \dots$ ), а соответствующие собственные функции  $\varphi_0(x)$ ,  $\varphi_1(x)$ , ... имеют перемежающиеся нули, причем  $\varphi_k$  имеет внутри  $(0, l)$  точно  $k$  нулевых узлов.

Наличие в (2) интеграла Стильтьеса означает возможность появления (в отличие от обыкновенного дифференциального уравнения) особенностей, порожденных скачками  $p$ ,  $Q$ ,  $M$ . Если  $S$  — совокупность точек, где  $p$ ,  $Q$ ,  $M$  могут иметь разрывы, то в каждой из таких точек уравнение (2) как бы раздваивается, приобретая разный смысл при  $x = \xi - 0$  и  $x = \xi + 0$  (если  $\xi \in S$ ). Хуже того, неясно, что понимать под  $u'(\xi - 0)$ : то ли левую производную  $\lim_{\varepsilon \downarrow 0} \frac{u(\xi) - u(\xi - \varepsilon)}{\varepsilon}$ , то ли левый предел  $\lim_{\varepsilon \downarrow 0} u'(\xi - \varepsilon)$ . Аналогичный вопрос возникает и о символе интеграла  $\int_0^{\xi - 0}$  — то ли это несобственный интеграл, то ли интеграл по полуинтервалу  $[0, \xi]$ . Эти недоразумения снимает следующая теорема.

**Теорема 1.** Для любой функции  $u(x) \in E$  и любой точки  $\xi > 0$  оба названные значения слева совпадают. То же верно и справа для любой  $\xi < l$ , а также для интегралов.

Напомним, что через  $E$  мы обозначаем множество абсолютно непрерывных на  $[0, l]$  функций, производные которых имеют ограниченную вариацию на  $[0, l]$ .

Введем помимо (2) неоднородное уравнение

$$-\int_0^x d(pu') + \int_0^x udQ = \int_0^x dF, \quad (4)$$

где  $F$  — функция ограниченной вариации.

Обозначим через  $S$  множество всех точек, где  $p(x)$ ,  $Q(x)$ ,  $F(x)$  имеют неулевые простые скачки, т. е. не совпадающие левые и правые пределы. Выбросив  $S$  из  $[0, l]$ , заменим каждую точку  $\xi \in S$  парой символов  $\{\xi - 0, \xi + 0\}$ . Будем считать, что  $\xi - 0 > x$  для всех  $x < \xi$  и  $\xi + 0 < x$  для всех  $x > \xi$ . Множество, полученное из  $[0, l]$  заменой точек  $\xi \in S$  на соответствующие пары  $\{\xi - 0, \xi + 0\}$ , обозначим через  $\overline{[0, l]}_S$ .

Множеству  $\overline{[0, l]}_S$  можно дать следующее корректное определение как одномерному метрическому пространству.

Взяв жорданово представление исходных коэффициентов  $p$ ,  $Q$ ,  $F$  в виде  $p = p^+ - p^-$ ,  $Q = Q^+ - Q^-$  и  $F = F^+ - F^-$ , обозначим через  $\sigma$  сумму неубывающих функций

$$\sigma(x) = x + p^+(x) + p^-(x) + Q^+(x) + Q^-(x) + F^+(x) + F^-(x).$$

Не ограничивая общности, можно предполагать, что  $\sigma(x)$  имеет разрывы (полные скачки) только в точках  $S$ .

Введем на множестве  $[0, l] \setminus S$  метрику  $\rho(x, y) = |\sigma(x) - \sigma(y)|$ . Если  $S \neq \emptyset$ , то это метрическое пространство, очевидно, не полно. Его стандартное метрическое пополнение с точностью до изоморфизма совпадает с  $\overline{[0, l]}_S$ , индуцируя в нем топологию.

Очевидна разрывность этого пространства, равно как и его компактность.

Мы рассматриваем уравнение (4) на множестве значений  $x$  из  $\overline{[0, l]}_S$ , не допуская тем самым в (4) значения  $x$  из  $S$ . На  $\overline{[0, l]}_S$  функции  $p(\cdot)$ ,  $Q(\cdot)$ ,  $F(\cdot)$  становятся непрерывными, поскольку их значения  $p(\xi + 0)$ ,  $p(\xi - 0)$ ,  $Q(\xi + 0)$ ,  $Q(\xi - 0)$ ,  $F(\xi + 0)$ ,  $F(\xi - 0)$ , являющиеся в  $[0, l]$  предельными, теперь оказываются собственными значениями в соответствующих точках из  $\overline{[0, l]}_S$ .

Непрерывность рассматриваемых функций  $u(\cdot)$  позволяет сохранять обычный смысл Римана – Стильтьеса для интегрального слагаемого в (4) при  $x = \xi - 0$  и  $x = \xi + 0$ , если в качестве собственных использовать значения, которые ранее были предельными.

Таким образом, уравнение (4) нами рассматривается как бы двухслойно: первый уровень — для значений  $x \in [0, l]$  в случае решений  $u(x)$  (под знаком интеграла) и второй уровень — для значений  $x$  в тождестве (4), где  $x$  принимается из  $\overline{[0, l]}_S$ . Это скажется уже на определении задачи Коши, когда при  $x \notin S$  она формулируется обычно, т. е. считаются наперед заданными значения решения  $u(\xi)$  и его производной  $u'(\xi)$ , а при  $x \in S$  наряду со значением  $u(\xi)$  может быть заранее задана одна из односторонних производных  $u'(\xi - 0)$  или  $u'(\xi + 0)$ .

**Теорема 2.** Для любых чисел  $u_0$ ,  $v_0$  и для любой точки  $x_0 \notin \overline{[0, S]}_S$  существует единственное решение  $u(x)$  уравнения (4) такое, что

$$u(x_0) = u_0, \quad u'(x_0) = v_0. \quad (5)$$

2. Мы существенно опираемся на возможность адекватного описания уравнения (2) в виде

$$-d(pu') + udQ = \lambda udM, \quad (6)$$

где символ  $dg$  при  $g \in BV[0, l]$  точно описывается, что позволяет рассматривать дифференциальное неравенство

$$-d(pu') + udQ \geq 0 \quad (7)$$

и изучать распределение нулей его решений, а также более сложное неравенство

$$v_0(x)[-d(pu') + udQ] \geq 0 \quad (8)$$

со знакопеременной  $v_0(x)$ .

Опираясь на генезис понятия дифференциала, определяющего интеграл Стильтьеса, мы понимаем под  $dg$  при  $g(\cdot) \in BV[0, l]$  линейный функционал  $l(u)$  из  $C^*[0, l]$ , определяемый равенством

$$l(u) = \int_0^l u dg.$$

Символ  $dg$  мы называем дифференциалом Стильтьеса. Линейность по  $g$  этого дифференциала  $dg$  очевидна. Равенство  $dg = 0$  означает (аналогично лемме Диобуа – Реймона), что  $g \equiv \text{const}$ , а неравенство  $dg \geq 0$  — что  $dg$  есть положительный функционал на множестве (конусе) неотрицательных функций, что эквивалентно неубыванию  $g(x)$ . Согласно теореме о преобразовании меры для любой непрерывной  $u(x)$  существует  $h \in BV$  такая, что  $udg = dh$ . Поэтому для  $g(x)$  из  $C^1[0, l]$  дифференциал  $dg$  адекватен  $g'dx$ .

Язык дифференциалов делает записи для левых частей (6) – (8) внешне более внятными, чем все слагаемые в (2). Это чисто ассоциативное впечатление помогает проще улавливать аналогию между результатами для уравнения (2) и

классическими фактами для теории обыкновенных дифференциальных уравнений. В отличие от (2), все слагаемые в (6) – (8) — функционалы, т. е. абстрактные элементы, не имеющие никакого поточечного содержания на  $[0, l]$ , что их отличает от обыкновенных дифференциальных уравнений. Напротив, уравнение (2) — поточечное.

3. Для квазидифференциального выражения

$$Du = -d(pu') + udQ$$

справедливо „разложение на множители” Пойа – Мамманы.

**Теорема 3.** Если  $dQ \geq 0$ , т. е.  $Q$  не убывает, то существуют строго положительные функции  $\Phi_0$ ,  $\Phi_1$  такие, что

$$Du = -\Phi_0 d\left(\Phi_1 \frac{d}{dx}(\Phi_0 u)\right).$$

Это представление обосновывает характерную для теории задачи (2), (3) технику подсчета числа нулей с помощью теоремы Ролля. Простым применением этого факта является такое следствие.

**Следствие.** Функция Грина  $G(x, s)$  задачи  $Du = dF$  при условиях (3) существует и строго положительна при  $0 < x, s < l$ .

Здесь мы под функцией Грина понимаем функцию  $G(x, s)$  такую, что решение уравнения  $Du = dF$  при условиях (3) можно записать в виде

$$u(x) = \int_0^l G(x, s)dF(s).$$

4. Анализ распределения нулей дифференциальных неравенств позволяет устанавливать важные свойства спектра. Например, любая собственная функция  $v_0(x)$ , соответствующая собственному значению  $\lambda_0$ , наверняка удовлетворяет дифференциальному неравенству

$$v_0 Du \geq 0,$$

равно как и присоединенная функция.

**Теорема 4.** Пусть  $v_0(x)$  — нетривиальное решение задачи

$$Du = 0, \quad u(0) = u(l) = 0,$$

а функция  $u(x)$  является решением неравенства

$$v_0(x)Du \geq 0,$$

причем в любой нулевой точке  $\xi$  функции  $v_0(x)$  выполняется равенство  $p(\xi - 0)u'(\xi - 0) = p(\xi + 0)u'(\xi + 0)$ . Пусть  $u(0) = 0$ ,  $v_0'(l - 0)u(l) \leq 0$ . Тогда функции  $v_0(x)$  и  $u(x)$  коллинеарны, т. е. для некоторой константы  $C$  верно тождество  $u(x) = Cv_0(x)$ .

В этой теореме мы снимаем предположение о неубывании  $Q(x)$  и считаем  $Q \in BV[0, l]$ .

Отсюда следует как геометрическая, так и алгебраическая простота всех собственных значений.

5. Число нулей собственных функций нами устанавливается с помощью схемы, которую мы условно называем „накачкой нулей”. Прототип этой схемы имеется у Штурма и используется в [3, 6].

Если ввести в рассмотрение решение  $u(x, \lambda)$  уравнения (2) с начальными условиями

$$u(0) = 0, \quad u'(0) = 1, \tag{9}$$

то при каждом  $\lambda$ , когда  $u(l, \lambda) = 0$ , получаем собственную функцию. Поэтому отслеживание поведения нулей функции  $u(x, \lambda)$ , их зависимости от  $\lambda$  приводит к ответу о нулях собственных функций. Связь нулей этой функции с па-

раметром  $\lambda$  и их эволюцией при изменении  $\lambda$  определяется уравнением  $u(x, \lambda) = 0$  в виде неявной функции  $x(\lambda)$ . Эта функция заведомо многозначна (при каждом  $\lambda$  функция  $u(x, \lambda)$  может иметь по  $x$  много нулей, и количество их на  $[0, l]$  возрастает с убыванием  $\lambda$ ). В этой многозначности удобно разобраться, выделив непрерывные ветви.

**Метод накачки нулей.** Продолжим вправо от точки  $x = l$ , т. е. на множество  $[l, \infty)$ , коэффициенты  $p, Q, M$  исходного уравнения так, чтобы они были непрерывными в точке  $x = l$  и чтобы  $p, Q$  были константами вправо от  $l$ , а  $M$  — линейной возрастающей функцией ( $M(x) = m_0x + c$  при  $m_0 > 0$ ). Решения этого продолженного уравнения будут определены на  $[0, \infty)$ , причем на  $[0, l]$  они будут совпадать с решениями исходного уравнения. Сохраним за продолженными коэффициентами исходное обозначение. На  $[l, \infty)$  это уравнение имеет вид

$$-d(p_0 u') = \lambda m_0 u dx,$$

т. е.  $-p_0 u'' = \lambda m_0 u$  (здесь  $p_0 = p(l)$ ). Распространяя на  $[l, \infty)$  соответствующее решение  $u(x, \lambda)$  задачи (2) – (9), замечаем, что при  $\lambda > 0$  эта функция имеет бесконечное число нулей в  $[l, \infty)$  и, значит, в  $[0, \infty)$ .

Обозначим нули  $u(x, \lambda)$  на  $(0, \infty)$  в порядке их возрастания через

$$z_0(\lambda), z_1(\lambda), \dots, z_k(\lambda), \dots$$

Все они являются простыми нулями  $u(x, \lambda)$ , непрерывно зависящими от  $\lambda$ . В силу теоремы Штурма каждая из функций  $z_k(\lambda)$  строго убывает по  $\lambda$ , когда ее значение принадлежит лучу  $(0; \infty)$ .

При  $\lambda$ , совпадающем с ведущим собственным значением  $\lambda_0$ , очевидно,  $z_0(\lambda_0) = l$ . При  $\lambda = 0$  функция  $u(x, 0)$  не имеет нулей в  $(0, l]$ , так как уравнение  $-d(-pu') + udQ = 0$  не осциллирует на  $[0, l]$ , поскольку  $dQ \geq 0$ . Поэтому  $\lambda_0 > 0$ . Если  $\lambda$  непрерывно увеличивать, то все нулевые точки  $z_i(\lambda)$  будут непрерывно, нигде не останавливаясь, двигаться влево. Когда очередная из них  $z_k(\lambda)$  совпадет с  $l$ , соответствующее решение  $u(x, \lambda)$ , обнулившись в точке  $x = l$ , окажется собственной функцией (2), (3), а значение  $\lambda$ , для которого  $z_k(\lambda) = l$ , — собственным значением. Поскольку попаданию  $z_k(\lambda)$  в точку  $l$  должно было предшествовать прохождение через эту точку предыдущих нулей  $z_0(\lambda), z_1(\lambda), \dots, z_{k-1}(\lambda)$ , то равенство  $z_k(\lambda) = l$  определяет  $\lambda_k$ , т. е.  $k$ -е собственное значение.

**Теорема 5.** Пусть функция  $Q(x)$  не убывает, а  $M(x)$  строго возрастает на  $[0, l]$ . Тогда спектр  $\Lambda$  задачи (2), (3) состоит из неограниченной последовательности вещественных строго положительных простых собственных значений  $\lambda_0 < \lambda_1 < \dots$ . При этом соответствующая  $\lambda_k$  собственная функция  $\phi_k(x)$  имеет в  $(0, l)$  точно  $k$  нулей, в каждом из которых она меняет знак; нули  $\phi_k(x)$  и  $\phi_{k+1}(x)$  перемежаются.

1. Самойленко А. М., Перестюк Н. А. Дифференциальные уравнения с импульсными воздействиями. – Киев: Вища шк., 1987.
2. Альбеверио С., Гестези Ф., Хозэ-Крон Р., Хольден Х. Решаемые модели в квантовой механике. – М.: Мир, 1991.
3. Аткинсон Ф. Дискретные и непрерывные дискретные задачи. – М.: Мир, 1991.
4. Сакс С. Теория интеграла. – М.: Изд-во иностр. лит., 1974. – 480 с.
5. Рисс Ф., Секефальди-Надь Б. Лекции по функциональному анализу. – М.: Мир, 1978. – 587 с.
6. Левитан Б. М. Разложение по собственным функциям. – М.; Л.: Гостехиздат, 1950. – 159 с.

Получено 30.08.07