

УДК 517.927

ОБ ОСЦИЛЛЯЦИОННЫХ СПЕКТРАЛЬНЫХ СВОЙСТВАХ РАЗРЫВНЫХ КРАЕВЫХ ЗАДАЧ

© 1994 г. А. В. Боровских, К. П. Лазарев, Ю. В. Покорный

Представлено академиком В.А. Ильиным 07.05.93 г.

Поступило 02.06.93 г.

Для классической задачи Штурма–Лиувилля гарантирована вещественность, положительность и простота всех точек спектра, причем у соответствующих собственных функций нули перемежаются, а в совокупности эти функции образуют цепь Маркова (интерполирующий ряд). Перенос этих свойств на двухточечные краевые задачи для обыкновенных дифференциальных уравнений посвящена значительная литература (см., например [1 - 6]). В основе этого цикла работ лежит один результат Келлога [2] о спектре интегрального оператора с непрерывным ядром. Для нужд многоточечных и некоторых нестандартных задач с непрерывными функциями Грина этому результату Келлога (с учетом уточнения [4]) был придан следующий вид [7]: для того чтобы краевая задача с непрерывной функцией Грина $G(t, s)$ имела осцилляционный (штурмовский) спектр, достаточно, чтобы для каждого $m = 1, 2, \dots$ и любых $a < s_1 < \dots < s_m < b$ функция вида

$$x(t) = \sum_{i=1}^n c_i G(t, s_i) \quad (1)$$

имела в $[a, b]$ перемен знака не более, чем упорядоченный набор чисел c_1, \dots, c_m , причем $c_1 x(s_1) > 0$, если $c_1 \neq 0$, и $c_i x(s_i) = 0$, $i = 2, \dots, m$. Описанное достаточное условие было названо в [7] свойством δ -регулярности. Это свойство оказалось наиболее удобным для проверки: функцию (1) естественно интерпретировать как обобщенное решение уравнения

$$Lx = \sum_{i=1}^m c_i \delta(t - s_i), \quad (2)$$

склеиваемое из решений однородного уравнения, поэтому подсчет нулей у решения уравнения (2) по существу мало отличается от аналогичной процедуры для решений однородного уравнения.

Научно-исследовательский институт математики
Воронежского государственного университета

Такой подход оказался эффективным и при изучении разрывных краевых задач. Простейший пример – задача

$$\begin{aligned} -(px')' &= \lambda qx, \quad t \neq \xi_i, \quad 0 < \xi_1 < \dots < \xi_k < l, \\ x(0) &= x(l) = 0, \\ (px')(\xi_i + 0) &= (px')(\xi_i - 0) = \\ &= \gamma_i(x(\xi_i + 0) - x(\xi_i - 0)), \quad \gamma_i > 0, \end{aligned} \quad (3)$$

возникающая при анализе колебаний натянутой цепочки из $k + 1$ упруго скрепленных в точках ξ_i струн. δ -Регулярность здесь установить удалось, правда, в “ослабленном” варианте: когда s_i в (1) не совпадает с точками разрыва ξ_j . События проигнорировать разрывы в точках ξ_j был, однако, остановлен другим примером, также физического происхождения. Задача

$$\begin{aligned} -x'' &= \lambda x, \\ x(0) &= x(1) = 0, \\ x'(1/2 + 0) &= x'(1/2 - 0) = 0, \end{aligned} \quad (4)$$

внешне похожая на (3) (почти частный случай: $k = 1$, $\gamma_1 = 0$), имеет двукратный спектр, хотя также является δ -регулярной при $s_i \neq 1/2$. Попытка переноса осцилляционных теорем на случай разрывных функций Грина потребовала ревизии всей концепции, начиная с исходных результатов Келлога. Итогом этой ревизии стал цикл теорем, основные из которых излагаются ниже.

1. Пусть $a = \xi_0 < \xi_1 < \dots < \xi_{r+1} = b$, $\Omega_i = (\xi_i, \xi_{i+1})$, $\Omega = \bigcup_{i=1}^r \Omega_i$. Пространство кусочно-непрерывных на $[a, b]$ функций, имеющих разрывы лишь в точках ξ_k и только первого рода, мы будем отождествлять с пространством $C[\Omega]$ непрерывных на компакте функций, понимая под $[\Omega]$ формальное объединение компактов $[\Omega_i] = [\xi_i + 0, \xi_{i+1} - 0]$, в котором точки $\xi_i \pm 0$ различаются и под $x(\xi_i \pm 0)$, естественно, понимается соответствующий предел. Аналогично через $C^n[\Omega]$ обозначается

пространство функций, n раз непрерывно дифференцируемых на каждом $[\Omega_j]$.

Для оператора

$$(Lx)(t) \equiv p_0(t)x^{(n)} + \dots + p_n(t)x \quad (5)$$

с $p_i(\cdot) \in C[\Omega]$, $p_0(t) > 0$ на $[\Omega]$ рассматривается краевая

$$\begin{aligned} Lx &= f, \quad f \in C[\Omega], \\ l_i x &= 0 \end{aligned} \quad (6)$$

и соответствующая спектральная задача

$$\begin{aligned} Lx &= \lambda qx, \quad q \in C[\Omega], \quad q(t) > 0, \\ l_i x &= 0. \end{aligned} \quad (7)$$

Здесь $l_i(x)$ – функционалы, определяющие склейку решения в точках ξ_k ,

$$l(x) = \sum_{j=1}^n (\alpha_j x^{(j-1)}(\xi + 0) + \beta_j x^{(j-1)}(\xi - 0)) \quad (8)$$

(α_j, β_j и $\xi \in \{\xi_k\}$ для каждого функционала свои), а также краевые условия на концах отрезка – они тоже могут быть записаны в форме (8), если считать $\alpha_j = 0$ для $\xi = b$ и $\beta_j = 0$ для $\xi = a$.

Разрешимость задачи (6), представление решения через функцию Грина $G(t, s)$, ее непрерывность вместе с соответствующими производными на $[\Omega] \times [\Omega]$ получаются по классической схеме. Отсюда, в частности, следует эквивалентность задачи (7) интегральному уравнению

$$x(t) = \lambda \int_a^b G(t, s) q(s) x(s) ds. \quad (9)$$

2. Для формулировки основного результата – спектральной теоремы – нам понадобится уточнить некоторые понятия.

Для функции $x(t) \in C[\Omega]$ под нулями будем подразумевать либо точки $s \in \Omega \cup \{a, b\}$, в которых $x(s) = 0$, либо точки $s = \xi_k$, если в них $x(s+0) \cdot x(s-0) \leq 0$ (т.е. числа $x(s+0)$ и $x(s-0)$ имеют разные знаки либо одно из них нуль). Множество нулевых точек функции $x(\cdot) \in C[\Omega]$ является, очевидно, замкнутым и распадается на компоненты связности, называемые нулевыми местами. Изолированное нулевое место называется пучностью, если при переходе через него функция сохраняет знак, и узлом, если при переходе через него функция меняет знак. Поскольку мы будем иметь дело лишь с решениями однородных уравнений, для которых нулевые места изолированы, на обобщенных понятиях узла и пучности мы останавливаться не будем.

Пусть $x(\cdot), y(\cdot) \in C[\Omega]$. Будем говорить, что нуль ξ функции $x(\cdot)$ лежит левее нуля η функции $y(\cdot)$, если либо $\xi < \eta$, либо обе

точки ξ, η совпадают при некотором j с точкой ξ_j , причем в этом случае

$$\frac{\begin{vmatrix} x(\xi_j - 0) & x(\xi_j + 0) \\ y(\xi_j - 0) & y(\xi_j + 0) \end{vmatrix}}{\Delta x(\xi_j) \cdot \Delta y(\xi_j)} > 0, \quad (10)$$

где $\Delta x(\xi_j), \Delta y(\xi_j)$ – скачки функций. Графически неравенство (10) означает, что если точку ξ_j “растянуть” в отрезок $[\alpha, \beta]$ и доопределить функции $x(\cdot), y(\cdot)$ на отрезке $[\alpha, \beta]$ линейной интерполяцией по значениям $x(\xi_j - 0), x(\xi_j + 0), y(\xi_j - 0), y(\xi_j + 0)$, то нуль функции $x(\cdot)$ на $[\alpha, \beta]$ будет лежать левее нуля функции $y(\cdot)$.

Две точки $t, s \in [\Omega]$ назовем **к в а з и р а в н ы м** и ($t \approx s$), если либо они совпадают в обычном смысле, либо одна из них совпадает с $\xi_i - 0$, а другая – с $\xi_i + 0$.

Определение 1. Спектр задачи (7) назовем **осцилляционным** в $C[\Omega]$, если:

а) он состоит из последовательности простых вещественных положительных собственных значений $0 < \lambda_0 < \lambda_1 < \dots < \lambda_n < \dots$ ($\lambda_n \rightarrow \infty$);

б) отвечающая λ_k собственная функция $x_k(\cdot)$ имеет внутри (a, b) точно k нулей, все они являются узлами;

в) нули функций $x_k(\cdot)$ и $x_{k+1}(\cdot)$ на (a, b) перемежаются, т.е. для любых двух последовательных нулей $\xi < \eta$ функции $x_{k+1}(\cdot)$ между ними (т.е. правее ξ и левее η) лежит точно один нуль функции $x_k(\cdot)$;

г) всякая линейная комбинация $\sum_{i=k}^m c_i x_i(t)$, $k \leq m$,

имеет на (a, b) не менее k узлов и не более m нулей с учетом кратности (нуль-узел засчитывается за один, а нуль-пучность за два);

д) система $\{x_i(\cdot)\}_0^\infty$ на (a, b) образует интерполирующий ряд (ряд Маркова); при каждом $m \geq 0$ определитель $\det \|x_i(t_j)\|_{i,j=0}^m$ сохраняет один и тот же строгий знак для всех упорядоченных наборов $a < t_0 < t_1 < \dots < t_m < b$ из $[\Omega]$.

Через $\delta(\Omega)$ ($\delta[\Omega]$) будем обозначать множество линейных комбинаций δ -функций

$$f(t) = \sum_{i=0}^m c_i \delta(t - s_i), \quad (11)$$

$$a < s_0 < s_1 < \dots < s_m < b, \quad m \geq 0,$$

с s_i соответственно из Ω или $[\Omega]$. Под числом перемен знака $S(f)$ понимается число перемен знака в упорядоченном наборе коэффициентов $\{c_0, c_1, \dots, c_m\}$ с выброшенными нулями. Для кусочно-непрерывных функций $x(\cdot) \in C[\Omega]$ число перемен знака определяется обычным образом.

Определение 2. Задача (6) называется δ -регулярной на $[\Omega]$ (Ω), если для любой нетривиальной $f \in \delta[\Omega]$ ($\delta(\Omega)$) для обобщенного решения $x(\cdot)$ задачи (6) справедливо неравенство $S(x) \leq S(f)$, причем из условия $c_0 \neq 0$, $c_i x(t_i) = 0$ для $t_i = s_i$ при $i = 1, \dots, m$ следует $c_0 x(t_0) > 0$ для $t_0 = s_0$.

Замечание. Везде далее обобщенное решение задачи (6) $cf \in \delta[\Omega]$ можно понимать как функцию (1); другое определение, использующее свойства функции Грина как аксиомы, будет дано в п. 5.

Теорема 1. Если задача (6) δ -регулярная на $[\Omega]$, то задача (7) имеет в $C[\Omega]$ осцилляционный спектр.

3. Схема доказательства. Пусть $G(t, s)$ – ядро оператора (9) (функция Грина задачи (6)). Как было отмечено, она непрерывна в $[\Omega] \times [\Omega]$. Введем в рассмотрение так называемые ассоциированные ядра

$$G \begin{pmatrix} t_0 & t_1 & \dots & t_m \\ s_0 & s_1 & \dots & s_m \end{pmatrix} \stackrel{\text{def}}{=} \det \| G(t_i, s_j) \|_{i,j=0}^m. \quad (12)$$

Рассмотрение функции

$$u(t) = G \begin{pmatrix} t_0 & t_1 & \dots & t_m \\ s_0 & s_1 & \dots & s_m \end{pmatrix} \quad (13)$$

показывает, что она является функцией вида (1). При этом свойство δ -регулярности оказывается эквивалентным следующим условиям:

$$G \begin{pmatrix} t_0 & \dots & t_m \\ s_0 & \dots & s_m \end{pmatrix} \geq 0 \quad \left(a \leq \begin{matrix} t_0 \leq \dots \leq t_m \\ s_0 \leq \dots \leq s_m \end{matrix} \leq b \right) \quad (14)$$

для $t_i, s_i \in [\Omega]$, причем на квазидиагонали $t_i = s_i$, $i = 0, \dots, m$, выполнено строгое неравенство. Эти условия являются непосредственным обобщением условий Келлога и означают, по существу, некую “усиленную” положительность оператора с ядром (12), который мы обозначим $K_q^{(m)}$ (индекс q означает, что в интеграле, кроме ядра, присутствует еще вес

$$Q(t_0, \dots, t_m) = \prod_{i=0}^m q(t_i).$$

Положительные свойства оператора $K_q^{(m)}$ гарантируют существование и некое “преобладание” ведущего собственного значения Λ_m и положительность соответствующей собственной функции $z_m(t_0, \dots, t_m)$. Этот момент, являющийся обобщением известной теоремы Енча, ввиду его особой важности мы более подробно обсудим ниже, в п. 4. Далее, используя связь между собственными функциями $x_m(t)$, собственными значениями λ_m исходного оператора (9) и соответственно числами Λ_m и функциями $z_m(t_0, \dots, t_m)$ ($\Lambda_m =$

$= \lambda_0 \cdot \dots \cdot \lambda_m$, $z_m(t_0, \dots, t_m) = \det \| x_i(t_j) \|_{i,j=0}^m$), получаются требуемые спектральные свойства исходного оператора (9) и соответственно задачи (7).

4. Обобщение теоремы Енча [9]. Ввиду принципиальности этого результата мы его приводим в наиболее общей формулировке.

Определение 3. Множество $W \subset \mathbb{R}^k$ назовем локально телесным, если оно образовано добавлением к внутренности $\text{int } W$ некоторого (возможно, пустого) подмножества граничных точек из ∂W .

Для неограниченного множества W к его границе будем причислять бесконечно удаленную точку.

Определение 4. Скажем, что суммируемая неотрицательная почти всюду (п. в.) функция $\psi: W \rightarrow \mathbb{R}$ вполне положительна на подмножестве $V \subset W$, если для любого открытого множества A , имеющего с V общую точку, выполнено неравенство

$$\int_{A \cap V} \psi(S) dS > 0.$$

Отметим, что свойство полной положительности занимает промежуточное место между неотрицательностью и положительностью п. в. Легко построить пример вполне положительной функции на отрезке $[0, 1]$, равной нулю на множестве меры, сколь угодно близкой к единице.

Пусть $\bar{C}(W)$ – пространство вещественнозначных непрерывных ограниченных функций, заданных на локально телесном множестве $W \subset \mathbb{R}^k$.

Рассмотрим на $\bar{C}(W)$ интегральный оператор

$$(K_Q z)(T) = \int_W \mathcal{K}(T, S) Q(S) z(S) dS, \quad (15)$$

где $T, S \in W$, $Q(\cdot) \in \bar{C}(W)$ и ядро $\mathcal{K}(T, S)$ неотрицательно и суммируемо по S на W при каждом фиксированном $T \in W$.

Определение 5. Оператор K и его ядро $\mathcal{K}(T, S)$ назовем вполне положительными, если существует содержащее диагональ $T = S$ открытое множество $D \subset \mathbb{R}^k \times \mathbb{R}^k$ такое, что для каждого фиксированного $T \in W$ функция-срезка $\psi_T(S) = \mathcal{K}(T, S)$ неотрицательна п. в. на W и вполне положительна на сечении $D_T = \{S \in W: (T, S) \in D\}$.

По существу свойство полной положительности оператора есть положительность его ядра “вблизи диагонали”. Как мы видели, δ -регулярность и кусочная непрерывность функции Грина обеспечивают полную положительность операторов $K_q^{(m)}$.

Теорема 2. Пусть:

1°) Множество $W \subset \mathbb{R}^k$ локально телесно, а $W \cup \partial W$ связно,

2°) “ненагруженный” оператор K ($c Q(\cdot) \equiv 1$) непрерывен, а K_Q вполне непрерывен в $\bar{C}(W)$,

3°) функция $Q(\cdot)$ непрерывна, положительна, ограничена на W и равна нулю на ∂W ,

4°) оператор K вполне положителен.

Тогда оператор K_Q имеет положительное собственное простое значение, строго большее модулей других собственных значений, ему отвечает строго положительная на W функция и строго положительный функционал, являющийся собственным для сопряженного оператора K_Q^* .

5. Проверку свойства δ -регулярности можно легко проводить, если вспомнить, что функция Грина $G(t, s)$ (т.е. решение уравнения $Lx = \delta(t - s)$, по существу, “склеена” из решений однородного уравнения. Более точно, для $s \neq \xi_j$ нетрудно получить следующие свойства, однозначно определяющие $G(t, s)$.

При каждом фиксированном $s \in \Omega$ функция $G(t, s) = g_s(t)$:

1) является решением однородного уравнения $Lx \equiv 0$ при $t < s$ и при $t > s$;

2) удовлетворяет краевым условиям $l_k x = 0$;

3) удовлетворяет условиям склейки при $t = s$

$$g_s^{(i)}(s+0) - g_s^{(i)}(s-0) = \begin{cases} 0, & i \leq n-2, \\ 1/p_0(s), & i = n-1. \end{cases} \quad (16)$$

Необходимость рассматривать и “предельные” срезки $G(t, \xi_\nu \pm 0)$ вынуждает нас сформулировать аналогичные свойства решений уравнений $Lx = \delta(t - s)$ с $s = \xi_\nu \pm 0$. Они оказываются следующими.

Функция $g_s(t)$ при $s = \xi_\nu \pm 0$:

а) является решением однородного уравнения на всем $[\Omega]$;

б) удовлетворяет тем краевым условиям (8) (однородным), которые заданы в точках $\xi_j \neq \xi_\nu$;

в) для тех краевых условий, которые заданы в точке ξ_ν , удовлетворяет соответствующим неоднородным условиям

$$l(x) \equiv \sum_{j=1}^n (\alpha_j x^{(j-1)}(\xi_\nu + 0) + \beta_j x^{(j-1)}(\xi_\nu - 0)) = \begin{cases} \alpha_n/p_0(\xi_\nu + 0), & s = \xi_\nu + 0, \\ -\beta_n/p_0(\xi_\nu - 0), & s = \xi_\nu - 0. \end{cases} \quad (17)$$

Фактически (17) получаются синтезированием условий $l(x) = 0$ склейки в точке ξ_ν с условиями (16).

Заметим, что осцилляционность спектра многоточечной задачи (3) установлена И.Ю. Шуруповой [10] на основе результата [8] с помощью проверки обобщенной келлогговости ее функции Грина. Свойства типа (17) для уравнения четвертого порядка получены Р. Мустафакуловым.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Kellogg O.D. // Amer. J. Math. 1916. № 38. P. 1 - 5.
2. Kellogg O.D. // Ibid. 1918. № 40. P. 145 - 154.
3. Крейн М.Г. // ДАН. 1939. Т. 25. № 9. С. 717 - 720.
4. Гантмахер Ф.Р. // ДАН. 1936. Т. 1. № 1. С. 3 - 5.
5. Гантмахер Ф.Р., Крейн М.Г. Осцилляционные матрицы и ядра и малые колебания механических систем. М.; Л.: Гостехиздат, 1950. 360 с.
6. Левин А.Ю., Степанов Г.Д. // Сиб. мат. журн. 1976. Т. 17. № 3. С. 606 - 625; № 4. С. 813 - 830.
7. Покорный Ю.В., Лазарев К.П. // Дифференц. уравнения. 1987. Т. 23. № 4. С. 658 - 670.
8. Покорный Ю.В., Боровских А.В. // Мат. заметки. 1993. Т. 53. № 1. С. 151 - 153.
9. Jentzsch R. // Z. Reine und Angew. Math. 1912. В. 141. S. 235 - 244.
10. Шурупова И.Ю. В сб.: Тез. докл. школы “Современные методы в теории краевых задач”. Воронеж, 1992. С. 121.