

Ф. С. РОФЕ-БЕКЕТОВ, А. М. ХОЛЬКИН

ЗАВИСИМОСТЬ СПЕКТРА ОПЕРАТОРНОЙ КРАЕВОЙ
ЗАДАЧИ ОТ ИЗМЕНЕНИЯ ИНТЕРВАЛА

В статье выясняется характер зависимости собственных значений и нижней грани предельного спектра от переменного края конечного или полубесконечного интервала для полуограниченного дифференциального оператора произвольного порядка с операторно-значными из $B(H)$ коэффициентами (H — сепарабельное гильбертово пространство). Результаты анонсированы в работе [1] и содержат обобщения теоремы Куранта и теоремы М. Г. Крейна. Для задачи Штурма—Лиувилля с операторными коэффициентами на конечном интервале этот вопрос исследован в работе [2] иными методами, которые перенести на рассматриваемый случай не удастся.

Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$l[y] = \sum_{k=1}^n (-1)^k \{ (p_k y^{(k)})^{(k)} - \frac{i}{2} [(q_k y^{(k)})^{(k-1)} +$$
(1)

$$+ (q_k^* y^{(k-1)})^{(k)} \} + p_0 y = \lambda W(x) y, \quad -\infty \leq a \leq x \leq b \leq \infty$$

с операторными коэффициентами $p_k(x) = p_k^*(x)$, $q_k(x) \in C^k(B(H); (\overline{a, b}))$, $W(x) \in C(B(H); (\overline{a, b}))$, $p_n(x) \gg 0$, $W(x) = W^*(x) \gg 0$, $x \in (\overline{a, b})$ (т. е. включая a и b , если они конечны).

Предположим, что минимальный (замкнутый) оператор L , порожденный выражением $l_W[y] = W^{-1}(x) l[y]$ в гильбертовом пространстве вектор-функций $H(a, b) := L_2\{H; (a, b); W(x) dx\}$

со скалярным произведением $\langle u, v \rangle = \int_a^b (W(x) u(x), v(x)) dx$, ограничен снизу (но не обязательно самосопряжен).

Пусть в точке $a \geq -\infty$ задано самосопряженное краевое условие

$$U_a[y] = 0, \quad (2)$$

порождающее полуограниченное расширение L_b оператора L . (Самосопряженность условия (2) означает, что минимальный относительно точки ξ оператор L_ξ , порожденный в $H(a, \xi)$ $a < \xi \leq b$ выражением $l_w[y]$ и условием (2), является симметрическим и функции $y \in D(L_\xi^*)$ также удовлетворяют этому условию).

Если $a > -\infty$, то краевое условие имеет вид [3]:

$$U_a[y] = \cos Ay^\sim(a) - \sin A \cdot y^\sim(a) = 0, \quad (3)$$

где

$$y^\sim(x) = \text{col}\{y, y', \dots, y^{(n-1)}\} \in H^n := \underbrace{H \oplus H \oplus \dots \oplus H}_n,$$

$$y^\sim(x) = \text{col}\{y^{[2n-1]}, y^{[2n-2]}, \dots, y^{[n]}\} \in H^n,$$

$y^{[k]}$ — квазипроизводные операции (1), $A = A^* \in B(H^n)$,

$$-\frac{\pi}{2} I_n \ll A \leq \frac{\pi}{2} \cdot I_n \quad (4)$$

($-\frac{\pi}{2}$ принадлежит резольвентному множеству оператора A , (см. [4]), I_n — единичный оператор в H^n).

Для задачи на бесконечном интервале в абсолютно неопределенном случае описание самосопряженных краевых условий для уравнения произвольного порядка с операторными коэффициентами из $B(H)$ получил один из авторов (А. М. Холькин) в 1981 г.

Обозначим L_ξ^0 оператор, порожденный в $H(a, \xi)$, задачей (1), (2) и условием $y^\sim(\xi) = 0$.

Теорема 1. *Предшествующие существенному спектру $\sigma_e(L_\xi^0)$ собственные значения оператора L_ξ^0*

$$\lambda_1(\xi) \leq \lambda_2(\xi) \leq \dots < \inf \sigma_e(L_\xi^0)$$

непрерывно и строго монотонно убывают по ξ (возможно, расщепляясь при этом или сливаясь вместе с сохранением суммарной кратности) и при $\xi \nearrow b \leq \infty$

$$\lambda_j(\xi) \searrow \lambda_j(L_b^F) (\langle \inf \sigma_e(L_b^F) \rangle), \quad (5)$$

где L_b^F означает расширение по Фридрихсу оператора L_b . (При $\xi < \infty$, $L_\xi^F = L_\xi^0$).

Сформулированная теорема дает обобщение теоремы Куранта, а также положительно отвечает (в одномерном случае) на поставленный в [5, с. 229] вопрос о строгой монотонности собственных значений при расширении бесконечной области. (Для уравнения второго порядка при $\dim H < \infty$ этот ответ получен одним из авторов (А. М. Холькиным в 1979 г.).

Теорема 2. Нижняя грань спектра $\inf \sigma(L_{\xi}^0)$ и нижняя грань предельного спектра $\inf \sigma_e(L_{\xi}^0)$ при $\xi \searrow a$ имеют общий предел:

$$\inf \sigma(L_{\xi}^0) \nearrow \sup_{t \in (a, b)} \{ \inf \sigma_e(L_t^0) \} \leq \infty, \quad (6)$$

который при $a > -\infty$ равен бесконечности.

Последнее из утверждений теоремы 2 переходит для скалярного вещественного оператора с $a > -\infty$, $y^{\wedge}(a) = 0$ в одну из теорем М. Г. Крейна (1937 г.).

Теорема 3. Нижняя грань предельного спектра $\lambda_e(\xi) := \inf \sigma_e(L_{\xi}^0)$ непрерывна по ξ и не возрастает, а при $a > -\infty$ строго убывает по ξ .

Доказательство теоремы 1. Из вариационных принципов следует, что собственные значения $\lambda_j(\xi) (< \lambda_e(\xi))$ не возрастают по $\xi \in (a, b)$. Докажем их строгую монотонность. Допустив противное, т. е. что на некотором ξ -интервале $\Delta \subset (a, b)$ $\lambda_j(\xi) = \lambda' = \text{const}$, выберем произвольную последовательность $\xi_k \nearrow \xi_0$, $\xi_k, \xi_0 \in \Delta$ и соответствующие собственные вектор-функции $y_k \in H(a, \xi_k)$, $y_k^{\wedge}(\xi_k) = 0$. Очевидно, $y_k(x) = Y(x, \lambda') h_k$, где $Y(x, \lambda) \in B(H^n, H)$ — фундаментальное самосогласованное решение (см. [1]) задачи (1), (2). Положим

$$z_k(x) = \begin{cases} y_k(x), & x \leq \xi_k, \\ 0, & x \geq \xi_k. \end{cases}$$

Совокупность $\{z_k\}_{k=1}^{\infty}$ линейно независима, в силу выбора носителей для z_k ($k = 1, 2, \dots$). Функции $z_k(x)$, а с ними и любая их конечная линейная комбинация $z(x) = \sum_{k=1}^m \alpha_k z_k(x)$, $m < \infty$ принадлежат области определения $D(F)$ квадратичной формы

$$F(z) = \int_a^{a_1} (l[z], z) dx + (z^{\sim}(a_1), z^{\wedge}(a_1)) + \sum_{k=0}^n \int_{a_1}^b (p_k z^{(k)}, z^{(k)}) dx + \\ + \text{Im} \sum_{k=1}^n \int_{a_1}^b (q_k z^{(k-1)}, z^{(k)}) dx, \quad (7)$$

где a_1 — произвольное фиксированное число из интервала (a, ξ_1) . (Если $a > -\infty$, то берем $a_1 = a$). С другой стороны,

$$F(z) = \int_a^{a_1} (l[z], z) dx + \int_{a_1}^{\xi_1} (l[z], z) dx + \sum_{k=1}^{m-1} \int_{\xi_k}^{\xi_{k+1}} (l[z], z) dx + \\ + \sum_{k=1}^m \alpha_k (y_k^{\sim}(\xi_k), z_k^{\wedge}(\xi_k)) = \lambda' \|z\|_{(a, \xi_0)}^2 + \\ + \sum_{k, j=1}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j (y_k^{\sim}(\xi_k), z_j^{\wedge}(\xi_k)). \quad (8)$$

Заметим, что $z_j^{\wedge}(\xi_k) = 0$ при $j \leq k$, а при $j > k$ $z_j^{\wedge}(\xi_k) = y_j^{\wedge}(\xi_k)$. Поскольку решение $Y(x, \lambda)$ самосогласованное, т. е. $Y^{\wedge*}(x, \lambda) Y^{\wedge}(x, \lambda) - Y^{\wedge}(x, \lambda) Y^{\wedge*}(x, \lambda) \equiv 0$, то $(y_k^{\wedge}(x), y_j^{\wedge}(x)) - (y_k^{\wedge}(x), y_j^{\wedge}(x)) = 0$. Отсюда при $x = \xi_k$ имеем $(y_k^{\wedge}(\xi_k), y_j^{\wedge}(\xi_k)) = 0$, так как $y_k^{\wedge}(\xi_k) = 0$. Таким образом, $(y_k^{\wedge}(\xi_k), z_j^{\wedge}(\xi_k)) = 0, \forall j, k$ и поэтому на бесконечномерном линейном многообразии, натянутом на вектор-функции $z_1(x), \dots, z_m(x), \dots,$

$$F(z) = \lambda' \|z\|_{(a, \xi_0)}^2,$$

вопреки условию, что $\lambda' < \inf \sigma_e(L_{\xi_0}^0)$ и полуограниченности оператора $L_{\xi_0}^0$. Строгая монотонность доказана*). Непрерывность $\lambda_j(\xi)$ вытекает из [6, следствие 2], в котором в качестве семейства A_{ξ}^F следует взять рассматриваемые нами операторы L_{ξ}^0 .

Свойство (5) вытекает из установленной в [6, лемма 2] справедливости теоремы VIII. 3.15 из [7] об устойчивости дискретной при $\lambda < \beta$ части спектра сильного резольвентного предела сходящейся сверху последовательности самосопряженных, равномерно полуограниченных снизу операторов для случая, когда члены последовательности могут быть неплотно заданными, самосопряженными в замыканиях своих областей определения операторами. Теорема 1 доказана.

Доказательство теоремы 2. Нижняя грань $\inf \sigma(L_{\xi}^0) > -\infty$ и не возрастает по $\xi \in (a, b)$. Поэтому существует $\lim_{\xi \searrow a} \{\inf \sigma(L_{\xi}^0)\} = \mu \leq \infty$. Очевидно, что $\mu \leq \sup_{\xi \in (a, b)} \{\inf \sigma_e(L_{\xi}^0)\}$. Если $\mu < \sup_{\xi \in (a, b)} \{\inf \sigma_e(L_{\xi}^0)\}$, то существует такое $\xi_0 \in (a, b)$, что

$$\mu < \inf \sigma_e(L_{\xi_0}^0). \quad (9)$$

Но тогда при $\xi \leq \xi_0$

$$\inf \sigma(L_{\xi}^0) \leq \mu < \inf \sigma_e(L_{\xi_0}^0) \leq \inf \sigma_e(L_{\xi}^0)$$

и, следовательно, при $\xi \searrow a$ $\inf \sigma(L_{\xi}^0) = \lambda_1(\xi) \nearrow \mu \leq \infty$, где $\lambda_1(\xi) < \inf \sigma_e(L_{\xi}^0)$ — наименьшее собственное значение (конечной кратности) оператора L_{ξ}^0 . Рассмотрим последовательность $\{\mu - \delta_k\}$, где $\delta_k \searrow 0$ при $k \rightarrow \infty$. Для каждого $\mu - \delta_k$ найдется такая точка ξ_k , что $\lambda_1(\xi_k) = \mu - \delta_k$, и такой вектор $h_k \in H^n, h \neq 0$, что $Y^{\wedge}(\xi_k, \mu - \delta_k) h_k = 0$. Вектор-функция $y_k(x, \mu - \delta_k) = Y(x, \mu - \delta_k) h_k$ является собственной функцией оператора $L_{\xi_k}^0$. Положим при произвольном $m < \infty$

$$z_k(x) = \begin{cases} y_k(x, \mu - \delta_k), & x \leq \xi_k \\ 0, & x \geq \xi_k \end{cases}, \quad z(x) = \sum_{k=1}^m \alpha_k z_k(x).$$

* При $\dim H < \infty$ это свойство можно вывести из доказанного В. И. Храбтовским (1974 г.) утверждения, что на любом ξ -интервале $\det Y^{\wedge}(\xi, \lambda) \neq 0$.

Полобно (8)

$$\begin{aligned}
 F(z) = & \int_a^{a_1} (l[z], z) dx + \int_{a_1}^{\xi_m} (l[z], z) dx + \sum_{k=2}^m \int_{\xi_k}^{\xi_{k-1}} (l[z], z) dx + \\
 & \sum_{k=1}^m \alpha_k (y_k^{\check{}}(\xi_k, \mu - \delta_k), z^{\wedge}(\xi_k)) = \mu \|z\|_{(a, \xi_0)}^2 - \sum_{k, j=1}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j \delta_k \langle z_k, z_j \rangle_{(a, \xi_0)} + \\
 & + \sum_{k, j=1, j < k}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j (y_k^{\check{}}(\xi_k, \mu - \delta_k), y_j^{\wedge}(\xi_k, \mu - \delta_j)). \quad (10)
 \end{aligned}$$

При $j < k$, с одной стороны, имеем

$$\begin{aligned}
 \langle l_W [y_k], y_j \rangle_{(a, \xi_k)} - \langle y_k, l_W [y_j] \rangle_{(a, \xi_k)} = & \langle (\mu - \delta_k) y_k, y_j \rangle_{(a, \xi_k)} - \\
 - \langle y_k, (\mu - \delta_j) y_j \rangle_{(a, \xi_k)} = & (\delta_j - \delta_k) \langle y_k, y_j \rangle_{(a, \xi_k)}. \quad (11)
 \end{aligned}$$

С другой стороны,

$$\begin{aligned}
 \langle l_W [y_k], y_j \rangle_{(a, \xi_k)} - \langle y_k, l_W [y_j] \rangle_{(a, \xi_k)} = \\
 = (y_k^{\check{}}(\xi_k, \mu - \delta_k), y_j^{\check{}}(\xi_k, \mu - \delta_j)) - (y_k^{\check{}}(\xi_k, \mu - \delta_k), y_j^{\wedge}(\xi_k, \mu - \delta_j)) = \\
 = - (y_k^{\check{}}(\xi_k, \mu - \delta_k), y_j^{\wedge}(\xi_k, \mu - \delta_j)). \quad (12)
 \end{aligned}$$

Сравнивая (10) — (12), получаем

$$\begin{aligned}
 F(z) = \mu \|z\|_{(a, \xi_0)}^2 - \sum_{k, j=1, j > k}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j \delta_k \langle z_k, z_j \rangle - \\
 - \sum_{k, j=1, j < k}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j \delta_j \langle z_k, z_j \rangle = \mu \sum_{k, j=1}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j \langle z_k, z_j \rangle - \\
 - \sum_{k, j=1}^m \alpha_k \bar{\alpha}_j \delta_j \langle z_k, z_j \rangle, \quad (13)
 \end{aligned}$$

где $a_{kj} = a_{jk} = \delta_l$, $l = \min\{j, k\}$.

Для любого $\varepsilon > 0$ можно выбрать настолько малые $\delta_1, \delta_2, \dots, \delta_m$, что на m -мерном линейном многообразии, натянутом на $z_1(x), z_2(x), \dots, z_m(x)$, будет

$$F(z) \leq (\mu + \varepsilon) \|z\|_{(a, \xi_0)}^2.$$

Так как $\varepsilon > 0$ — любое, то имеется не менее m собственных значений $\lambda_j \leq \mu$ ($j = 1, 2, \dots, m$) оператора $L_{\xi_0}^0$. А так как и m — любое, то это противоречит (9), чем доказано (6). Равенство бесконечности в (6) при $a > -\infty$ устанавливается по аналогии с п. 3⁰ леммы 4 из [2], а именно в силу того, что при некотором $C > 0$ и $\xi \searrow a$

$$\inf_{\substack{y \in D(L_{\xi}^0) \\ y \neq 0}} \sigma(L_{\xi}^0) = \inf (y) \|y\|^{-2} \geq C (\xi - a)^{-2n},$$

так как для $y \in D(L_{\xi}^0)$ при $-\infty < a \leq x \leq \xi$

$$|y^{(k)}(x)|^2 \leq (\xi - a)^{2(n-k)-1} \int_a^{\xi} |y^{(n)}(x)|^2 dx, \quad k = 0, 1, \dots, n-1$$

и так как в (4) $-\frac{\pi}{2} I_n \ll A \leq \frac{\pi}{2} I_n$. Теорема 2 доказана.

Доказательство теоремы 3. Докажем сначала непрерывность слева функции $\lambda_e(\xi)$. Пусть $\lambda' = \inf \sigma_e(L_{\xi_0}^0)$ при некотором $\xi_0 \in (a, b)$. Тогда существует ортонормированная последовательность $y_k \in D(L_{\xi_0}^0)$ такая, что $\|L_{\xi_0}^0 y_k - \lambda' y_k\| \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$. При достаточно малых $\delta > 0$ построим мало отличающуюся от y_k в метрике квадратичной формы оператора последовательность $z_k \in D[L_{\xi_0-\delta}^0]$. Для этого положим $L_{\xi_0} y_k - \lambda' y_k = f_k$. Заменяя последовательность $\{y_k\}$, если нужно, подходящей подпоследовательностью, для произвольного $\varepsilon' > 0$ можно считать

$$\sum_{k=1}^{\infty} \|f_k\| < \varepsilon'. \quad (14)$$

Возьмем $\alpha > 0$ настолько малое, чтобы нижняя грань оператора $L_{\xi_0-\alpha, \xi_0}$ в $H(\xi_0 - \alpha, \xi_0)$, порожденного операцией $l_W[y]$ с условиями

$$y^{\wedge}(\xi_0 - \alpha) = y^{\wedge}(\xi_0) = 0, \quad (15)$$

была выше, чем λ' .

Пусть $Y_{\delta}(x) \in B(H^n, H)$, $0 \leq \delta < \alpha$ — операторное решение уравнения $l_W[y] = \lambda' y$ с начальными данными: $Y_{\delta}^{\wedge}(\xi_0 - \delta) = 0$, $Y_{\delta}^{\vee}(\xi_0 - \delta) = I_n$. Оператор $Y_{\delta}^{\wedge}(x)$ имеет ограниченный обратный в H^n при всех $x \in [\xi_0 - \alpha, \xi_0] \setminus \{\xi_0 - \delta\}$.

Пусть $u_{k, \delta}(x)$ решение задачи:

$$l_W[u] - \lambda' u = f_k, \quad u^{\wedge}(\xi_0 - \alpha) = y_k^{\wedge}(\xi_0 - \alpha), \quad u^{\wedge}(\xi_0 - \delta) = 0,$$

а $C(x, t)$ — функция Коши этого уравнения. Тогда

$$\begin{aligned} u_{k, \delta}(x) = & \int_{\xi_0 - \delta}^x C(x, t) f_k(t) dt + \\ & + Y_{\delta}(x) (Y_{\delta}^{\vee})^{-1}(\xi_0 - \alpha) \left[y_k^{\wedge}(\xi_0 - \alpha) - \int_{\xi_0 - \delta}^{\xi_0 - \alpha} \times \right. \\ & \left. \times C_x^{\vee}(\xi_0 - \alpha, t) f_k(t) dt \right]. \end{aligned} \quad (16)$$

При $\delta = 0$, $u_{k, 0}(x) = y_k(x)$, а в случае $\delta \rightarrow 0$ $|y_k(x) - u_{k, \delta}(x)| \rightarrow 0$ при всех $x \in (\xi_0 - \alpha, \xi_0 - \delta)$ и, следовательно,

$$\|y_k - u_{k, \delta}\|_{(\xi_0 - \alpha, \xi_0 - \delta)} \rightarrow 0. \quad (17)$$

Положим
$$z_k(x) = \begin{cases} y_k(x), & a \leq x \leq \xi_0 - \alpha, \\ u_{k, \delta}(x), & \xi_0 - \alpha \leq x \leq \xi_0 - \delta, \\ 0, & \xi_0 - \delta \leq x \leq b, \end{cases} \quad (18)$$

$$z(x) = \sum_{k=1}^m \alpha_k z_k(x), \quad \sum_{k=1}^m |\alpha_k|^2 = 1, \quad m < \infty.$$

При $\delta \rightarrow 0$

$$\|z_k - y_k\|_{(a, \xi_0)} \rightarrow 0. \quad (19)$$

Подобно (8)

$$\begin{aligned} F(z) = & \int_a^{\xi_0 - \alpha} (l[y], y) dx + \int_{\xi_0 - \alpha}^{\xi_0 - \delta} (l[u_\delta], u_\delta) dx + \\ & + (y^\sim(\xi_0 - \alpha) - u_\delta^\sim(\xi_0 - \alpha), y^\sim(\xi_0 - \alpha)) = \lambda' \int_a^{\xi_0 - \delta} (W(x)z, z) dx + \\ & + \int_a^{\xi_0 - \alpha} (W(x)f, y) dx + \int_{\xi_0 - \alpha}^{\xi_0 - \delta} (W(x)f, u_\delta) dx + \\ & + (y^\sim(\xi_0 - \alpha) - u_\delta^\sim(\xi_0 - \alpha), y^\sim(\xi_0 - \alpha)), \end{aligned} \quad (20)$$

где

$$y(x) = \sum_{k=1}^m \alpha_k y_k, \quad u_\delta(x) = \sum_{k=1}^m \alpha_k u_{k, \delta}(x), \quad f(x) = \sum_{k=1}^m \alpha_k f_k(x).$$

Поскольку $\|y\|_{(a, \xi_0)} = 1$, то, в силу (14), (17) и (18),

$$|\langle f, y \rangle_{(a, \xi_0 - \alpha)}| \leq \varepsilon', \quad |\langle f, u_\delta \rangle_{(\xi_0 - \alpha, \xi_0 - \delta)}| \leq \varepsilon'. \quad (21)$$

В силу непрерывной зависимости от рассматриваемых в норме графика решений линейного уравнения и их данных Коши на интервале (a_1, ξ_0) , где $a < a_1 < \xi_0 - \alpha$, получим, что $|y^{(n)}(t)| < C(\xi_0)$, $t \in (a_1, \xi_0)$. Так как $y^{(k)}(\xi_0) = 0$, $k = 0, 1, \dots, n-1$, то $|y^{(n-k)}(t)| \leq C \cdot (\xi_0 - t)^k$. При $\xi_0 - \alpha \leq t \leq \xi_0$ $|y^{(n-k)}(t)| \leq C\alpha^k$ и поэтому при $\alpha < 1$ $|y^\sim(t)| < C_1\alpha$, где $C_1 > 0$ и от α не зависит. Поэтому, так как, в силу (16), $|y^\sim(\xi_0 - \alpha) - u_\delta^\sim(\xi_0 - \alpha)| \rightarrow 0$, при $\delta \rightarrow 0$, то $|(y^\sim(\xi_0 - \alpha) - u_\delta^\sim(\xi_0 - \alpha), y^\sim(\xi_0 - \alpha))| \leq C_1\alpha |y^\sim(\xi_0 - \alpha) - u_\delta^\sim(\xi_0 - \alpha)| \rightarrow 0$ и из (20), (21) имеем

$$F(z) \leq \lambda' \|z\|_{(a, \xi_0 - \delta)}^2 + 2\varepsilon' + \gamma(\delta),$$

где $\gamma(\delta) \rightarrow 0$ при $\delta \rightarrow 0$.

Докажем, что при $0 < \delta < \alpha$

$$\|z\|_{(a, \xi_0 - \delta)} \geq C(\xi_0), \quad (22)$$

где $C(\xi_0) > 0$ и не зависит от z и δ . Отсюда будем иметь, с одной стороны, что линейное многообразие M , натянутое на $\{z_k\}_{k=1, \dots, \infty}$,

бесконечномерно, так как для любой нетривиальной комбинации $\|\sum \alpha_k z_k\|_{(a, \xi_0 - \delta)} \neq 0$, а с другой стороны, что для любого $\varepsilon > 0$ можно выбрать ε' и δ_1 такие, что при всех $0 < \delta < \delta_1 < \alpha$ и $z(x)$ (18)

$$F(z) \leq (\lambda' + \varepsilon) \|z\|_{(a, \xi_0 - \delta)}^2. \quad (23)$$

Так как неравенство однородно, то оно выполняется на всем линейном многообразии M , потому $\lambda_\varepsilon(\xi_0 - \delta) \leq \lambda' + \varepsilon$ при $0 < \delta < \delta_1$, а это означает непрерывность слева $\lambda_\varepsilon(\xi)$ в произвольной точке $\xi_0 \in (a, b)$.

Для доказательства (22) множество функций $\{y(x)\}$ разобьем на два непересекающихся подмножества

$$M_1 = \left\{ y : \|y\|_{(a, a_1)} \leq \frac{\sqrt{2}}{2} \right\}, \quad M_2 = \left\{ y : \|y\|_{(a, a_1)} > \frac{\sqrt{2}}{2} \right\}.$$

Если $y \in M_2$, то, в силу (18), имеем

$$\|z\|_{(a, \xi_0 - \delta)} \geq \frac{\sqrt{2}}{2}. \quad (24)$$

Пусть $y \in M_1$. Тогда $\|y\|_{(a_1, \xi_0)} \geq \frac{\sqrt{2}}{2}$. Поскольку $y(x)$ является решением уравнения $l_W[y] - \lambda y = f$, правая часть которого достаточно мала в $H(a, \xi_0)$, то, в силу непрерывной зависимости решений от начальных данных и от правой части,

$$\frac{\sqrt{2}}{2} \leq \|y\|_{(a_1, \xi_0)} \leq C_1(\xi_0) \{ |y^{\sim}(a_1)| + |y^{\checkmark}(a_1)| + \|f\|_{(a_1, \xi_0)} \}, \quad (25)$$

где $C_1(\xi_0) > 0$. Поэтому, полагая в (14) $\varepsilon' < (\sqrt{2}/4) C_1^{-1}(\xi_0)$, имеем отсюда

$$|y^{\sim}(a_1)| + |y^{\checkmark}(a_1)| \geq \frac{\sqrt{2}}{4} C_1^{-1}(\xi_0). \quad (26)$$

Обратно, в силу непрерывной зависимости начальных данных от решения, рассматриваемого в норме графика, при достаточно малом ε' в (14) имеем

$$|y^{\sim}(a_1)| + |y^{\checkmark}(a_1)| \leq C_2(\xi_0 - \delta) \|y\|_{(a_1, \xi_0 - \delta)}, \quad (27)$$

где $C_2(\xi_0 - \delta) > 0$. Сравнивая (26) и (27), получаем $\|y\|_{(a_1, \xi_0 - \delta)} \geq C_3(\xi_0, \delta)$, где $C_3(\xi_0, \delta) = (\sqrt{2}/4) C_1^{-1}(\xi_0) C_2^{-1}(\xi_0 - \delta)$ равномерно по малым $\delta > 0$ ограничено и отграничено от 0, поэтому $\|y\|_{(a, \xi_0 - \delta)} \geq C_3(\xi_0)$ при $0 < \delta < \delta_1$, и в силу (19) и (24) имеем (22) для всех $z(x)$ (18), где $C(\xi_0) = \min \{ \sqrt{2}/4; C_3(\xi_0) \}$. Этим завершается доказательство непрерывности слева нижней грани предельного спектра $\lambda_\varepsilon(\xi)$. Покажем теперь, что $\lim_{\varepsilon \rightarrow \xi_0 + 0} \lambda_\varepsilon(\xi) = \lambda_\varepsilon(\xi_0)$ и этим

докажем, что $\lambda_e(\xi)$ непрерывно зависит от ξ . Поскольку нижняя грань предельного спектра не возрастает по ξ , то $\lambda_e(\xi_0 + 0) := \lambda_+ \leq \lambda_e(\xi_0)$. Предположим, что $\lambda_+ < \lambda_e(\xi_0)$. Тогда, в силу леммы 1 [1], оператор $Y^\wedge(\xi_0, \lambda_+)$ — фредгольмов, где $Y(x, \lambda)$ — фундаментальное решение задачи (1), (2), а в силу теоремы IV.5.17 из [7] об устойчивости свойства фредгольмовости операторов оператор $Y^\wedge(x, \lambda)$ — фредгольмов в некоторой окрестности точки (ξ_0, λ_+) в (x, λ) — плоскости. С другой стороны, в любой окрестности точки (ξ_0, λ_+) найдется точка (ξ_1, λ_1) , $\xi_1 > \xi_0$, $\lambda_1 \leq \lambda_+ < \inf \sigma(L_{\xi_1})$, что $\lambda_1 \in \sigma_e(L_{\xi_1}^0)$. Поэтому $0 \in \sigma_e(Y^\wedge(\xi_1, \lambda_1))$, следовательно, $Y^\wedge(\xi_1, \lambda_1)$ не является фредгольмовым. Полученное противоречие означает, что $\lambda_+ = \lambda_e(\xi_0)$, поэтому непрерывность по ξ нижней грани предельного спектра $\lambda_e(\xi)$ доказана.

Докажем при $a > -\infty$ строгую монотонность* $\lambda_e(\xi)$. Пусть $u_k(x, \lambda)$ — решение задачи Коши

$$l_W[u] - \lambda u = f_k; \quad u^\wedge(a, \lambda) = y_k^\wedge(a), \quad u^\vee(a, \lambda) = y_k^\vee(a). \quad (28)$$

Тогда
$$u_k(x, \lambda') = y_k(x), \quad u_k^\wedge(\xi_0, \lambda') = 0. \quad (29)$$

При достаточно малом $\delta > 0$ нижняя грань оператора $L_{\xi_0, \xi_0 + \delta}^0$ (15) будет выше, чем λ' . Выберем такое δ и зафиксируем. Тогда при $\lambda \leq \lambda'$ существует $v_k(x, \lambda)$ — решение задачи

$$l_W[v] = \lambda v, \quad v^\wedge(\xi_0, \lambda) = u_k^\wedge(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), \quad v^\vee(\xi_0 + \delta, \lambda) = 0, \quad (30)$$

где $\varepsilon > 0$. Положим

$$z_k(x) = \begin{cases} u_k(x, \lambda' - \varepsilon), & a \leq x \leq \xi_0, \\ v_k(x, \lambda' - \varepsilon), & \xi_0 \leq x \leq \xi_0 + \delta, \\ 0, & \xi_0 + \delta \leq x \leq b, \end{cases} \quad (31)$$

Аналогично (20) имеем

$$F(z) = \int_a^{\xi_0} (l[u], u) dx + \int_{\xi_0}^{\xi_0 + \delta} (l[v], v) dx + \\ + (u^\vee(\xi_0, \lambda' - \varepsilon) - v^\vee(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), u^\wedge(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)).$$

Так как $F(z)$ — вещественно (как замыкание вещественной на гладких функциях формы), то и $(u^\vee(\xi_0, \lambda' - \varepsilon) - v^\vee(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), u^\wedge(\xi_0, \lambda' - \varepsilon))$ — вещественно. В силу (28) и (29)

$$F(z) = (\lambda' - \varepsilon) \|z\|_{(a, \xi_0 + \delta)}^2 + \langle f, u \rangle_{(a, \xi_0)} + \\ + (u^\vee(\xi_0, \lambda' - \varepsilon) - v^\vee(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), u^\wedge(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)), \quad (32)$$

* При $a = -\infty$ нижняя грань предельного спектра оператора может не зависеть от ξ . Например, это так при $\dim H < \infty$.

поэтому $\langle f, u \rangle_{(a, \varepsilon_0)}$ — тоже вещественно и так как

$$\|u(\cdot, \lambda')\|_{(a, \varepsilon_0)} = \left\| \sum_{k=1}^m \alpha_k y_k \right\|_{(a, \varepsilon_0)} = \left(\sum_{k=1}^m |\alpha_k|^2 \right)^{\frac{1}{2}} = 1, \quad (33)$$

то с учетом (14) имеем

$$\langle f, u \rangle_{(a, \varepsilon_0)} \leq \varepsilon'. \quad (34)$$

Поскольку функция $\varphi(x) = u(x, \lambda') - u(x, \lambda' - \varepsilon)$ является решением задачи Коши $l_W[\varphi] - (\lambda' - \varepsilon)\varphi = \varepsilon u(x, \lambda')$, $\varphi(a) = \varphi'(a) = 0$, то

$$\varphi(x) = \varepsilon \int_a^x C(x, t) u(t, \lambda') dt,$$

где $C(x, t)$ — функция Коши этой задачи. Отсюда, поскольку $\|u(\cdot, \lambda')\|_{(a, \varepsilon_0)} = 1$, то $|\varphi'(\xi_0)| \leq \alpha\varepsilon$, где $\alpha = \text{const} > 0$, а так как $u'(\xi_0, \lambda') = 0$, в силу (29), то $|v'(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)| = |u'(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)| = |\varphi'(\xi_0)| \leq \alpha\varepsilon$. Отсюда, в силу следующей ниже леммы 1, $|v'(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)| \leq \alpha\beta\varepsilon$, поэтому

$$|(v'(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), u'(\xi_0, \lambda' - \varepsilon))| \leq \alpha^2\beta\varepsilon^2, \quad (35)$$

α, β не зависят от ε, u, v .

Заметим теперь, что $u(x, \lambda)$ удовлетворяет граничному условию (3), в силу (28), где $y_k \in D(L_{\xi_0}^0)$. Тогда по лемме 2 из [3] имеем, что $u^-(a, \lambda) = \cos A \cdot h$, $u^+(a, \lambda) = \sin A \cdot h$ при некотором $h \in H^n$. Поскольку отсюда $2|h| \geq |u^-(a, \lambda)| + |u^+(a, \lambda)|$, то, подобно (26), имеем $8|h| \geq \sqrt{2} C_1^{-1}(\xi_0)$, а поэтому $|h| \geq C_1 = \text{const} > 0$ при $a < \xi_0 < C < b$. Отсюда, в силу (29) и леммы 2 (см. ниже) при достаточно малом $\varepsilon > 0$ имеем

$$\text{Re}(u^-(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), u^+(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)) < -C_2\varepsilon,$$

где $C_2 > 0$ и не зависит от ε и u , что вместе с (35) дает $(u^-(\xi_0, \lambda' - \varepsilon) - v^-(\xi_0, \lambda' - \varepsilon), u^+(\xi_0, \lambda' - \varepsilon)) < 0$. Поэтому из (32) и (34) имеем $F(z) \leq (\lambda' - \varepsilon) \|z\|_{(a, \varepsilon_0 + \delta)}^2 + \varepsilon'$. Повторяя доказательство (22), при условии $\sum |\alpha_k|^2 = 1$ получим

$$\|z(\cdot, \lambda' - \varepsilon)\|_{(a, \varepsilon_0 + \delta)} \geq C(\xi_0), \quad (36)$$

где $C(\xi_0) > 0$ и не зависит от ε и z . Подбирая достаточно малые $\varepsilon > 0$ и $\varepsilon' > 0$, чтобы при этом выполнялось неравенство $\varepsilon - \varepsilon' C^{-1}(\xi_0) > 0$, получим

$$F(z) < \lambda' \cdot \|z\|_{(a, \varepsilon_0 + \delta)}^2. \quad (37)$$

Неравенство (37) однородно, поэтому оно выполняется на всем линейном многообразии, натянутом на $\{z_k\}_{k=1}^{\infty}$ (31), которое, в силу (36) — бесконечномерно. Поэтому для достаточно малых $\delta > 0$ $\lambda_e(\xi_0 + \delta) < \lambda_e(\xi_0)$, а в силу произвольности выбора точки $\xi_0 \in (a, b)$ и невозрастания $\lambda_e(\xi)$ по ξ отсюда следует строгое убывание $\lambda_e(\xi)$, ибо при $\xi_1 < \xi_2$ можно взять $\xi_1 < \xi_0 < \xi_0 + \delta < \xi_2$, откуда $\lambda_e(\xi_2) \leq \lambda_e(\xi_0 + \delta) < \lambda_e(\xi_0) \leq \lambda_e(\xi_1)$, что и требовалось.

Лемма 1. При достаточно малом $\delta > 0$ (таком, чтобы нижняя грань оператора $L_{\xi_0, \xi_0 + \delta}^0$ (15) была выше рассматриваемого $\lambda' \in R$) найдется такое $\beta > 0$, что для решения задачи

$$l_W[y] = \lambda y, \quad y^{\sim}(\xi) = g, \quad y^{\sim}(\xi + \delta) = 0, \quad \forall g \in H^n \quad (38)$$

при $\lambda \leq \lambda'$ справедлива оценка

$$|y^{\sim}(\xi, \lambda)| \leq \beta \cdot |y^{\sim}(\xi, \lambda)| \quad (39)$$

(β не зависит от g).

Доказательство. Каждому $g \in H^n$ отвечает единственное решение y_g задачи (38). Определим оператор $T: H^n \rightarrow H$ по формуле $Tg = y_g^{\sim}(\xi)$. Оператор T определен во всем H^n . Докажем, что он замкнут, а потому и ограничен по теореме о замкнутом графике. Пусть $g_k \rightarrow 0$, $Tg_k \rightarrow f$. Покажем, что $f = 0$. Пусть $y_k(x)$ — решение задачи (38) при $g = g_k$, $z(x) = y_f(x)$ — то же при $g = f$. Тогда при $k \rightarrow \infty$

$$0 = \langle l[y_k], z \rangle - \langle y_k, l[z] \rangle = \{(y_k^{\sim}(x), z^{\sim}(x)) - (y_k^{\sim}(x), z^{\sim}(x))\}_{\xi}^{\xi + \delta} = (Tg_k, f) - (g_k, z^{\sim}(\xi)) \rightarrow (f, f).$$

Итак, $f = 0$, оператор T — замкнут и лемма 1 доказана.

Лемма 2. Пусть $u(x, \lambda)$ ($\text{Im } \lambda = 0$) решение неоднородного уравнения

$$l_W[u] = \lambda u + f \quad (40)$$

с начальными данными: $u^{\sim}(a, \lambda) = \cos A \cdot h$, $u^{\sim}(a, \lambda) = \sin A \cdot h$, $h \in H^n$, $-\frac{\pi}{2} I_n < A \leq \frac{\pi}{2} I_n$. Тогда, если при некотором $\lambda' u^{\sim}(\xi, \lambda') = 0$, то при всех $\|f\| \leq \varepsilon$, $|\lambda - \lambda'| < \varepsilon$, где $\varepsilon > 0$ — достаточное малое (фиксированное), имеем

$$\text{Re} \frac{\partial}{\partial \lambda} (u^{\sim}, u^{\sim})|_{x=\xi} \geq \gamma |h|^2; \quad \left| \text{Im} \frac{\partial}{\partial \lambda} (u^{\sim}, u^{\sim}) \right|_{x=\xi} \leq \varepsilon_1 |h|^2, \quad (41)$$

где $\gamma > 0$ не зависит от h и от $f(x)$, $\varepsilon_1 \rightarrow 0$ при $\varepsilon \rightarrow 0$.

Доказательство. Положим сначала $f = 0$. Пусть $Y(x, \lambda) \in B(H^n, H)$ — операторное решение уравнения (1) при начальных данных

$$Y^{\sim}(a, \lambda) = \cos A, \quad Y^{\sim}(a, \lambda) = \sin A. \quad (42)$$

Как известно, при вещественном λ уравнение (1) сводится к симметричной системе вида

$$J \frac{dz}{dx} = (\lambda A(x) + B(x))z, \quad (43)$$

где $z(x, \lambda) = y^{\wedge}(x, \lambda) \oplus y^{\vee}(x, \lambda) \in H^{2n}$,

$$J = \begin{pmatrix} 0 & -I_n \\ I_n & 0 \end{pmatrix}, \quad A(x) = \begin{pmatrix} A_{11} & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad B(x) = B^*(x) = \begin{pmatrix} B_{11} & B_{12} \\ B_{21} & B_{22} \end{pmatrix}$$

операторы в H^{2n} , причем

$$A_{11}(x) = W(x) \oplus \underbrace{0 \oplus \dots \oplus 0}_{n-1}, \quad B_{jk}: H^n \rightarrow H^n, \quad j, k = 1, 2. \quad (44)$$

Дифференцируя систему (43), получаем

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 Y^{\wedge}}{\partial x \partial \lambda} &= B_{21} \frac{\partial Y^{\wedge}}{\partial \lambda} + B_{22} \frac{\partial Y^{\wedge}}{\partial \lambda}, \\ \frac{\partial^2 Y^{\vee}}{\partial x \partial \lambda} &= -A_{11} Y^{\wedge} - (\lambda A_{11} + B_{11}) \frac{\partial Y^{\wedge}}{\partial \lambda} - B_{12} \frac{\partial Y^{\vee}}{\partial \lambda}. \end{aligned}$$

Отсюда при вещественном λ получаем (см. [8], с. 352)

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(Y^{\vee*} \frac{\partial Y^{\wedge}}{\partial \lambda} - Y^{\wedge*} \frac{\partial Y^{\vee}}{\partial \lambda} \right) = Y^{\wedge*} A_{11} Y^{\wedge}. \quad (45)$$

Интегрируя (45) на интервале (a, x) и используя, что $Y^{\wedge}(a, \lambda)$, $Y^{\vee}(a, \lambda)$ не зависят от λ , получим

$$\begin{aligned} Y^{\vee*}(x, \lambda) \frac{\partial}{\partial \lambda} Y^{\wedge}(x, \lambda) - Y^{\wedge*}(x, \lambda) \frac{\partial}{\partial \lambda} Y^{\vee}(x, \lambda) &= \\ &= \int_a^x Y^{\wedge*}(t, \lambda) A_{11}(t) Y^{\wedge}(t, \lambda) dt. \end{aligned}$$

Если при некоторых $\lambda' \in R$ и $h \in H^n$ $Y^{\wedge}(\xi, \lambda') h = 0$, то

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial \lambda} (Y^{\vee*} Y^{\wedge} h, h) \Big|_{\substack{x=\xi \\ \lambda=\lambda'}} &= \left(\left(Y^{\vee*} \frac{\partial}{\partial \lambda} Y^{\wedge} - Y^{\wedge*} \frac{\partial}{\partial \lambda} Y^{\vee} \right) h, h \right) \Big|_{\substack{x=\xi \\ \lambda=\lambda'}} = \\ &= \left(\int_a^{\xi} Y^{\wedge*}(t, \lambda') A_{11}(t) Y^{\wedge}(t, \lambda') dt h, h \right). \end{aligned}$$

Покажем, что оператор

$$K_{\xi}(\lambda) = \int_a^{\xi} Y^{\wedge*}(t, \lambda) A_{11}(t) Y^{\wedge}(t, \lambda) dt \gg 0 \quad (46)$$

при любых фиксированных λ , $\text{Im } \lambda = 0$ и $\xi \in (a, b)$. Отсюда будет следовать, что для решения $u(x, \lambda') = Y(x, \lambda') h$ однородного уравнения (1) при $\lambda = \lambda'$ имеет место неравенство

$$\frac{\partial}{\partial \lambda} (u^{\vee}, u^{\wedge}) \Big|_{\substack{x=\xi \\ \lambda=\lambda'}} \geq \gamma |h|^2,$$

где $\gamma > 0$ и не зависит от h . По непрерывности неравенство сохраняется и для близких значений λ , а также для решений неоднородного уравнения (40) при малой $\|f\|$.

Допустим обратное, что оператор $K_{\xi}(\lambda)$ при некоторых $\lambda = \lambda'$, $\xi = \xi_0$ не имеет ограниченного обратного. Если $K_{\xi_0}(\lambda')h = 0$, то, в силу непрерывности подынтегральной функции, получим, что $A_{11}(t)Y(t, \lambda')h = 0$, $\forall t \in [a, \xi_0]$. Отсюда, в силу (44), $Y(t, \lambda')h = 0$, $\forall t \in [a, \xi_0]$ и поэтому $h = 0$. Если же $K_{\xi_0}(\lambda')h_m \rightarrow 0$, $m \rightarrow \infty$ то $Y(t, \lambda')h_m \rightarrow 0$, $\forall t \in [a, \xi_0]$. Поэтому $\|y_m\|_{(a, \xi_0)} \rightarrow 0$, где $y_m(x) = Y(x, \lambda)h_m$ — решение уравнения (1), и, в силу непрерывной зависимости начальных данных от решения, рассматриваемого в норме графика, получим, что $|y_m(a, \lambda)| + |\check{y}_m(a, \lambda)| \rightarrow 0$. Поскольку из (42) $\hat{y}_m(a) = \cos A \cdot h_m$, $\check{y}_m(a) = \sin A \cdot h_m$, то $h_m \rightarrow 0$ при $m \rightarrow \infty$, и (46) доказано. Лемма 2, а с нею и теорема 3, доказаны.

Список литературы: 1. Рофе-Бекетов Ф. С., Холькин А. М. Связь спектральных и осцилляционных свойств дифференциальных систем произвольного порядка. — Докл. АН СССР, 1981, 261, № 3, с. 551—555. 2. Рофе-Бекетов Ф. С., Холькин А. М. О связи между спектральными и осцилляционными свойствами матричной задачи Штурма — Лиувилля. — Мат. сб., 1977, 102, № 3, с. 410—424. 3. Рофе-Бекетов Ф. С. О самосопряженных расширениях дифференциальных операторов в пространстве вектор-функций. — Теория функций, функц. анализ и их прил., 1969, вып. 8, с. 3—24. 4. Горбачук М. Л., Михайлец В. А. Полуограниченные самосопряженные расширения симметрических операторов. — Докл. АН СССР, 1976, 226, № 4, с. 765—767. 5. Глазман И. М. Прямые методы качественного спектрального анализа. — М.: Физматгиз, 1963. — 340 с. 6. Рофе-Бекетов Ф. С. Возмущения и расширения по Фридрихсу полуограниченных операторов на переменных областях. — Докл. АН СССР, 1980, 225, № 5, с. 1054—1058. 7. Като Т. Теория возмущений линейных операторов. — М.: Мир, 1972. — 740 с. 8. Атkinson Ф. Дискретные и непрерывные граничные задачи. — М.: Мир, 1968. — 750 с.

Поступила в редколлегию 04.10.83