

В. И. Могилевский

О характеристических матрицах дифференциальных операторов в пространстве вектор-функций

(Представлено членом-корреспондентом НАН Украины М. Л. Горбачуком)

Развиты известные результаты Штрауса по обобщенным резольвентам и спектральным функциям дифференциального оператора четного порядка на полуоси. В частности, получена параметризация всех характеристических матриц непосредственно в терминах спектрального параметра соответствующей граничной задачи. Такая параметризация задана посредством формулы, аналогичной формуле Крейна для обобщенных резольвент.

Пусть $l[y]$ — формально самосопряженное дифференциальное выражение четного порядка на промежутке $[0, b)$ ($b \leq \infty$) и L_0 — соответствующий минимальный (симметрический) оператор. В работе [1] А. В. Штраус определил характеристическую матрицу (х. м.) $\Omega(\lambda)$, отвечающую обобщенной резольвенте оператора L_0 , и построил с ее помощью все спектральные функции минимального оператора. В частном случае оператора 2-го порядка на полуоси с индексами дефекта $n_{\pm}(L_0) = 1$ обобщенная резольвента задается граничной задачей со спектральным параметром $\tau(\lambda)$, а х. м. $\Omega(\lambda)$ выражается в явном виде через $\tau(\lambda)$ [2]. В работе М. Л. Горбачука [3] описаны все х. м. для выражения 2-го порядка с операторным потенциалом, отвечающие распадающимся граничным условиям. В дальнейшем в ряде работ рассматривались граничные задачи со спектральным параметром либо для регулярных выражений $l[y]$, либо для сингулярных выражений с минимальными индексами дефекта оператора L_0 (см. работу [4] и приведенную там библиографию).

В настоящей работе изучаются операторы L_0 с произвольными (возможно, неравными) индексами дефекта. Наш подход основан на понятии распадающейся граничной тройки, что позволило установить связь между методом Штрауса и граничными задачами для оператора L_0 . В частности, получена параметризация всех характеристических матриц $\Omega(\lambda)$ оператора L_0 непосредственно в терминах спектрального параметра соответствующей граничной задачи. Такая параметризация задается в виде блочного представления матрицы $\Omega(\lambda)$, а также посредством формулы, аналогичной известной формуле М. Г. Крейна для обобщенных резольвент.

Обозначения: \mathfrak{H} , \mathcal{H} — гильбертово пространство; $[\mathcal{H}_1, \mathcal{H}_2](\mathcal{H})$ — множество ограниченных линейных операторов из \mathcal{H}_1 в \mathcal{H}_2 (в \mathcal{H}); $\tilde{\mathcal{C}}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ ($\mathcal{C}(\mathcal{H})$) — множество замкнутых линейных отношений из \mathcal{H}_0 в \mathcal{H}_1 (в \mathcal{H}); $P_{\mathcal{L}}$ — ортопроектор в \mathfrak{H} на подпространство $\mathcal{L} \subset \mathfrak{H}$; \mathbb{C}_+ (\mathbb{C}_-) — верхняя (нижняя) полуплоскость комплексной плоскости. Для оператора $T \in [\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1]$ будем писать $0 \in \rho(T)$, если T обратим, т. е. $T^{-1} \in [\mathcal{H}_1, \mathcal{H}_0]$.

Предварительные сведения. Пусть $\Delta = [0, b)$ ($b \leq \infty$) — промежуток в \mathbb{R} , H — сепарабельное гильбертово пространство размерности $\dim H \leq \infty$ и

$$l[y] = \sum_{k=1}^n (-1)^k \left((p_{n-k} y^{(k)})^{(k)} - \frac{i}{2} [(q_{n-k}^* y^{(k)})^{(k-1)} + (q_{n-k} y^{(k-1)})^{(k)}] \right) + p_n y - \quad (1)$$

дифференциальное выражение четного порядка $2n$ с достаточно гладкими операторзначными коэффициентами $p_k(\cdot), q_k(\cdot): \Delta \rightarrow [H]$ такими, что $p_k(t) = p_k^*(t)$ и $0 \in \rho(p_0(t))$. Обозначим $y^{[k]}(\cdot), k = 0 \div 2n$ — квазипроизводные функции $y(\cdot): \Delta \rightarrow H$ [5, 6], и пусть

$$y^{(1)}(t) := \{y^{[k-1]}(t)\}_{k=1}^n \in H^n, \quad y^{(2)}(t) := \{y^{[2n-k]}(t)\}_{k=1}^n \in H^n.$$

Пусть \mathcal{K} — гильбертово пространство и $Y(t) (\in [\mathcal{K}, H])$ — операторное решение уравнения

$$l[y] - \lambda y = 0. \quad (2)$$

Каждому такому решению сопоставим оператор-функции

$$Y^{(1)}(t) = (Y(t)Y^{[1]}(t) \dots Y^{[n-1]}(t))^\top, \quad Y^{(2)}(t) = (Y^{[2n-1]}(t)Y^{[2n-2]}(t) \dots Y^{[n]}(t))^\top, \\ \tilde{Y}(t) = (Y^{(1)}(t)Y^{(2)}(t))^\top: \mathcal{K} \rightarrow H^n \oplus H^n, \quad t \in \Delta,$$

где $Y^{[k]}(t), k = 0 \div 2n - 1$ — квазипроизводные оператор-функции $Y(t)$.

В дальнейшем полагаем $\mathfrak{H} (= L_2(\Delta; H))$ — гильбертово пространство измеримых функций $f(\cdot): \Delta \rightarrow H$ таких, что $\int_0^b \|f(t)\|^2 dt < \infty$. Кроме того, пусть $L'_2[\mathcal{K}, H]$ — множество всех оператор-функций $Y(t) (\in [\mathcal{K}, H])$ таких, что $Y(t)h \in \mathfrak{H}$ для всех $h \in \mathcal{K}$. Выражение (1) порождает минимальный оператор L_0 и максимальный оператор L , действующие в \mathfrak{H} ; при этом L_0 — замкнутый плотно заданный симметрический оператор с (необязательно равными) индексами дефекта $n_\pm(L_0) \leq 2n \cdot \dim H$ и $L_0^* = L$ [5, 6]. Обозначим $\mathcal{D} = \mathcal{D}(L)$ — область определения оператора L .

Пусть, далее, \mathcal{H}'_0 — гильбертово пространство, \mathcal{H}'_1 — подпространство в \mathcal{H}'_0 , $\mathcal{H}'_2 := \mathcal{H}'_0 \ominus \mathcal{H}'_1$, $\Gamma'_0: \mathcal{D} \rightarrow \mathcal{H}'_0$ и $\Gamma'_1: \mathcal{D} \rightarrow \mathcal{H}'_1$ — линейные отображения, P'_j — ортопроектор в \mathcal{H}'_0 на \mathcal{H}'_j , $j \in \{1, 2\}$. Кроме того, положим $\mathcal{H}_j = H^n \oplus \mathcal{H}'_j$ (так что $\mathcal{H}_1 \subset \mathcal{H}_0$) и пусть $\Gamma_j: \mathcal{D} \rightarrow \mathcal{H}_j$, $j \in \{0, 1\}$, — линейные отображения, определенные для всякого $y \in \mathcal{D}$ равенствами

$$\Gamma_0 y = \{y^{(2)}(0), \Gamma'_0 y\} \in (H^n \oplus \mathcal{H}'_0), \quad \Gamma_1 y = \{-y^{(1)}(0), \Gamma'_1 y\} \in (H^n \oplus \mathcal{H}'_1). \quad (3)$$

Определение 1 (см. [7]). Совокупность $\Pi = \{\mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1, \Gamma_0, \Gamma_1\}$, в которой Γ_0 и Γ_1 — линейные отображения (3), называется распадающейся D -тройкой для L , если отображение $\Gamma' = (\Gamma'_0 \Gamma'_1)^\top: \mathcal{D} \rightarrow \mathcal{H}'_0 \oplus \mathcal{H}'_1$ сюръективно и справедливо тождество

$$[y, z](b) = (\Gamma'_1 y, \Gamma'_0 z) - (\Gamma'_0 y, \Gamma'_1 z) + i(P'_2 \Gamma'_0 y, P'_2 \Gamma'_0 z), \quad y, z \in \mathcal{D}, \quad (4)$$

в котором $[y, z](b) = \lim_{t \uparrow b} ((y^{(1)}(t), z^{(2)}(t))_{H^n} - (y^{(2)}(t), z^{(1)}(t))_{H^n})$.

Распадающаяся D -тройка $\{\mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ удовлетворяет соотношению $\dim \mathcal{H}_1 = n_-(L_0) \leq n_+(L_0) = \dim \mathcal{H}_0$; поэтому в дальнейшем (без потери общности) считаем, что $n_-(L_0) \leq n_+(L_0)$.

Согласно [7] равенства

$$\Gamma_1 \upharpoonright \mathfrak{N}_\lambda(A) = M_+(\lambda) \Gamma_0 \upharpoonright \mathfrak{N}_\lambda(A), \quad \lambda \in \mathbb{C}_+, \\ (\Gamma_1 + iP_2 \Gamma_0) \upharpoonright \mathfrak{N}_z(A) = M_-(z) P_1 \Gamma_0 \upharpoonright \mathfrak{N}_z(A), \quad z \in \mathbb{C}_-,$$

корректно задают голоморфные оператор-функции $M_+(\cdot): \mathbb{C}_+ \rightarrow [\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1]$ и $M_-(\cdot): \mathbb{C}_- \rightarrow [\mathcal{H}_1, \mathcal{H}_0]$ (функции Вейля) с блочно-матричными представлениями

$$M_+(\lambda) = \begin{pmatrix} m(\lambda) & M_{2+}(\lambda) \\ M_{3+}(\lambda) & M_{4+}(\lambda) \end{pmatrix} : H^n \oplus \mathcal{H}'_0 \rightarrow H^n \oplus \mathcal{H}'_1, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+, \quad (5)$$

$$M_-(z) = \begin{pmatrix} m(z) & M_{2-}(z) \\ M_{3-}(z) & M_{4-}(z) \end{pmatrix} : H^n \oplus \mathcal{H}'_1 \rightarrow H^n \oplus \mathcal{H}'_0, \quad z \in \mathbb{C}_-. \quad (6)$$

Предложение 1 [7]. Пусть $\Pi = \{\mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ — распадающаяся D -тройка для L . Тогда для всякого $\lambda \in \mathbb{C}_+$ ($z \in \mathbb{C}_-$) существует единственная оператор-функция $Z_+(t, \lambda) \in L'_2[\mathcal{H}_0, H]$ ($Z_-(t, z) \in L'_2[\mathcal{H}_1, H]$), удовлетворяющая (2) и граничному условию $\Gamma_0(Z_+(t, \lambda)h_0) = h_0$, $h_0 \in \mathcal{H}_0$ (соответственно, $P_{\mathcal{H}_1}\Gamma_0(Z_-(t, z)h_1) = h_1$, $h_1 \in \mathcal{H}_1$).

Замечание 1. Формулы (5) и (6) задают неванлинновскую оператор-функцию $m(\cdot)$, которую мы называем m -функцией (подробнее см. [7]). В скалярном случае ($\dim H = 1$) для оператора L_0 с равными индексами дефекта $m(\cdot)$ совпадает с классической характеристической (Вейля–Титчмарша) функцией для распадающихся граничных условий [5].

Обобщенные резольвенты и характеристические матрицы. Пусть $\{\mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ — распадающаяся D -тройка (3) для L , $\tau = \{\tau_+, \tau_-\}$ — пара голоморфных функций $\tau_+(\cdot): \mathbb{C}_+ \rightarrow \tilde{\mathcal{C}}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ и $\tau_-(\cdot): \mathbb{C}_- \rightarrow \tilde{\mathcal{C}}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ неванлинновского класса $\tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ [8]. Функции $\tau_+(\cdot)$ и $\tau_-(\cdot)$ допускают представления

$$\tau_+(\lambda) = \{(C_0(\lambda), C_1(\lambda))\} := \{\{h_0, h_1\} \in \mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1 : C_0(\lambda)h_0 + C_1(\lambda)h_1 = 0\}, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+; \quad (7)$$

$$\tau_-(z) = \{(D_0(z), D_1(z))\} := \{\{h_0, h_1\} \in \mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1 : D_0(z)h_0 + D_1(z)h_1 = 0\}, \quad z \in \mathbb{C}_-, \quad (8)$$

посредством голоморфных оператор-функций $C_j(\cdot): \mathbb{C}_+ \rightarrow [\mathcal{H}_j, \mathcal{H}_0]$ и $D_j(\cdot): \mathbb{C}_- \rightarrow [\mathcal{H}_j, \mathcal{H}_1]$, $j \in \{0, 1\}$. Кроме того, пусть

$$C_0(\lambda) = (\widehat{C}_2(\lambda)C'_0(\lambda)) \in [H^n \oplus \mathcal{H}'_0, \mathcal{H}_0], \quad C_1(\lambda) = (\widehat{C}_1(\lambda)C'_1(\lambda)) \in [H^n \oplus \mathcal{H}'_1, \mathcal{H}_0], \quad (9)$$

$$D_0(z) = (\widehat{D}_2(z)D'_0(z)) \in [H^n \oplus \mathcal{H}'_0, \mathcal{H}_1], \quad D_1(z) = (\widehat{D}_1(z)D'_1(z)) \in [H^n \oplus \mathcal{H}'_1, \mathcal{H}_1] \quad (10)$$

блочно-матричные представления оператор-функций $C_j(\lambda)$ и $D_j(z)$. Обозначим также $\tilde{R}^0(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ — множество пар $\{\tau_+, \tau_-\} \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ вида $\tau_+(\lambda) = \tau_-(z) \equiv \theta \in \tilde{\mathcal{C}}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$, $\lambda \in \mathbb{C}_+$, $z \in \mathbb{C}_-$.

Для функции $f \in \mathfrak{H}$ и пары $\tau = \{\tau_+, \tau_-\} \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$, заданной равенствами (7)–(10), рассмотрим следующую граничную задачу

$$l[y] - \lambda y = f, \quad (11)$$

$$\widehat{C}_1(\lambda)y^{(1)}(0) + \widehat{C}_2(\lambda)y^{(2)}(0) + C'_0(\lambda)\Gamma'_0 y - C'_1(\lambda)\Gamma'_1 y = 0, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+. \quad (12)$$

Функцию $y(\cdot, \cdot): \Delta \times \mathbb{C}_+ \rightarrow H$ назовем решением этой задачи, если для всякого $\lambda \in \mathbb{C}_+$ функция $y(\cdot, \lambda) \in \mathcal{D}$ и удовлетворяет уравнению (11) и граничному условию (12).

Предложение 2. Пусть $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$. Тогда:

а) для всякой функции $f \in \mathfrak{H}$ граничная задача (11), (12) имеет единственное решение $y(t, \lambda) = y_f(t, \lambda)$;

b) равенство $(\mathbb{R}(\lambda)f)(t) = y_f(t, \lambda)$, $f \in \mathfrak{H}$, $\lambda \in \mathbb{C}_+$ задает обобщенную резольвенту $\mathbb{R}(\lambda) = \mathbb{R}_\tau(\lambda)$ оператора L_0 . Обратное, для всякой обобщенной резольвенты $\mathbb{R}(\lambda)$ существует единственное $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ такое, что $\mathbb{R}(\lambda) = \mathbb{R}_\tau(\lambda)$. При этом $\mathbb{R}_\tau(\lambda)$ — каноническая резольвента тогда и только тогда, когда $\tau \in \tilde{R}^0(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$.

В силу предложения 2 формулы (11) и (12) задают параметризацию всех обобщенных резольвент оператора L_0 посредством неванлинновского граничного параметра $\tau(\lambda)$. Эту же параметризацию можно задать посредством функции Грина. Именно, пусть $\tau = \{\tau_+, \tau_-\} \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ — голоморфная пара (7)–(10) и

$$\tilde{D}_1(z) := D_0(z) \upharpoonright \mathcal{H}_1 \ (\in [\mathcal{H}_1]), \quad \tilde{D}_0(z) := D_1(z)P_{\mathcal{H}_1} + iD_0(z)P_{\mathcal{H}'_2} \ (\in [\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1]), \quad z \in \mathbb{C}_-.$$

Сопоставим паре τ семейство операторных решений $Y_{\tau+}(t, \lambda) \in [\mathcal{H}_1, H]$, $\lambda \in \mathbb{C}_+$, и $Y_{\tau-}(t, z) \in [\mathcal{H}_0, H]$, $z \in \mathbb{C}_-$, уравнения (2), определенных начальными условиями

$$\tilde{Y}_{\tau+}(0, \lambda) = (-\hat{D}_2^*(\bar{\lambda})\hat{D}_1^*(\bar{\lambda}))^\top (\tilde{D}_1^*(\bar{\lambda}) - M_+(\lambda)\tilde{D}_0^*(\bar{\lambda}))^{-1}, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+,$$

$$\tilde{Y}_{\tau-}(0, z) = (-\hat{C}_2^*(\bar{z})\hat{C}_1^*(\bar{z}))^\top (C_0^*(\bar{z}) - M_-(z)C_1^*(\bar{z}))^{-1}, \quad z \in \mathbb{C}_-.$$

Пусть также $Z_\pm(t, \lambda)$ — операторные решения из предложения 1. Введем оператор-функции

$$Y_\tau(t, \lambda) = \begin{cases} Y_{\tau+}(t, \lambda), & \lambda \in \mathbb{C}_+, \\ Y_{\tau-}(t, \lambda), & \lambda \in \mathbb{C}_-, \end{cases} \quad Z_0(t, \lambda) = \begin{cases} Z_+(t, \lambda), & \lambda \in \mathbb{C}_+, \\ Z_-(t, \lambda), & \lambda \in \mathbb{C}_-. \end{cases}$$

Определение 2. Оператор-функцию $G_\tau(\cdot, \cdot, \lambda): \Delta \times \Delta \rightarrow [H]$ вида

$$G_\tau(x, t, \lambda) = \begin{cases} Z_0(x, \lambda)Y_\tau^*(t, \bar{\lambda}), & x > t, \\ Y_\tau(x, \lambda)Z_0^*(t, \bar{\lambda}), & x < t, \end{cases} \quad \lambda \in \mathbb{C}_+ \cup \mathbb{C}_-, \quad (13)$$

назовем функцией Грина, соответствующей паре $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$.

Теорема 1. Пусть $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ и $\mathbb{R}(\lambda) = \mathbb{R}_\tau(\lambda)$ — соответствующая обобщенная резольвента оператора L_0 , порожденная граничной задачей (11), (12). Тогда

$$(\mathbb{R}(\lambda)f)(x) = \int_0^b G_\tau(x, t, \lambda)f(t) dt := \lim_{\eta \uparrow b} \int_0^\eta G_\tau(x, t, \lambda)f(t) dt, \quad f = f(\cdot) \in \mathfrak{H}, \quad (14)$$

откуда следует, что равенства (13) и (14) задают биективное соответствие между обобщенными (каноническими) резольвентами $\mathbb{R}(\lambda)$ и всеми парами $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ (соответственно, $\tau \in \tilde{R}^0(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$).

Каждой паре $\tau = \{\tau_+, \tau_-\} \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ сопоставим оператор-функции $\tilde{\Omega}_{\tau+}(\lambda)$ и $\tilde{\Omega}_{\tau-}(z)$,

$$\tilde{\Omega}_{\tau+}(\lambda) = \begin{pmatrix} \tilde{\omega}_{1+}(\lambda) & \tilde{\omega}_{2+}(\lambda) \\ \tilde{\omega}_{3+}(\lambda) & \tilde{\omega}_{4+}(\lambda) \end{pmatrix} : \mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1 \rightarrow \mathcal{H}_1 \oplus \mathcal{H}_0, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+, \quad (15)$$

$$\tilde{\omega}_{1+}(\lambda) = M_+(\lambda) - M_+(\lambda)(\tau_+(\lambda) + M_+(\lambda))^{-1}M_+(\lambda), \quad (16)$$

$$\tilde{\omega}_{2+}(\lambda) = -\frac{1}{2}I_{\mathcal{H}_1} + M_+(\lambda)(\tau_+(\lambda) + M_+(\lambda))^{-1}, \quad (17)$$

$$\tilde{\omega}_{3+}(\lambda) = -\frac{1}{2}I_{\mathcal{H}_0} + (\tau_+(\lambda) + M_+(\lambda))^{-1}M_+(\lambda), \quad \tilde{\omega}_{4+}(\lambda) = -(\tau_+(\lambda) + M_+(\lambda))^{-1}, \quad (18)$$

$$\tilde{\Omega}_{\tau_-}(z) = (\tilde{\Omega}_{\tau_+}(\bar{z}))^*, \quad z \in \mathbb{C}_-. \quad (19)$$

Определение 3. Оператор-функцию $\Omega(\lambda) = \Omega_\tau(\lambda) (\in [H^n \oplus H^n])$, заданную равенством

$$\Omega_\tau(\lambda) = P_{H^n \oplus H^n} \tilde{\Omega}_{\tau_\pm}(\lambda) \upharpoonright H^n \oplus H^n, \quad \lambda \in \mathbb{C}_\pm, \quad (20)$$

назовем х. м. оператора L_0 , отвечающей паре $\tau = \{\tau_+, \tau_-\} \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$. Х. м. $\Omega_\tau(\lambda)$ назовем канонической, если $\tau \in \tilde{R}^0(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$.

Теорема 2. Пусть $\{\mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ – распадающаяся D -тройка (3) для L . Тогда для всякой пары $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$ соответствующая функция Грина (13) допускает представление

$$G_\tau(x, t, \lambda) = Y_0(x, \lambda) \left(\Omega_\tau(\lambda) + \frac{1}{2} \text{sign}(t-x) J \right) Y_0^*(t, \bar{\lambda}), \quad \lambda \in \mathbb{C}_+ \cup \mathbb{C}_-,$$

в котором $Y_0(t, \lambda) (\in [H^n \oplus H^n])$ – “каноническое” решение уравнения (2) с начальным условием $\tilde{Y}_0(0, \lambda) = I$ и $J = \begin{pmatrix} 0 & -I \\ I & 0 \end{pmatrix} \in [H^n \oplus H^n]$.

Замечание 2. 1. Используя формулы (15)–(20), нетрудно показать, что $\text{Im } \lambda \cdot \text{Im } \Omega_\tau(\lambda) \geq 0$ и $\Omega_\tau^*(\lambda) = \Omega_\tau(\bar{\lambda})$, $\lambda \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}$ (это значит, что $\Omega_\tau(\lambda)$ – неванлинновская оператор-функция).

2. Из теоремы 2 следует, что функция $\Omega(\lambda) = \Omega_\tau(\lambda)$ совпадает с характеристической матрицей обобщенной резольвенты $\mathbb{R}(\lambda) = \mathbb{R}_\tau(\lambda)$ в смысле А. В. Штрауса [1]; при этом х. м. $\Omega_\tau(\lambda)$ является канонической тогда и только тогда, когда она отвечает канонической резольвенте. Это утверждение может служить обоснованием данного нами определения 3.

Формулы (15)–(19) и (20) описывают все х. м. оператора L_0 с помощью “граничного” параметра $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$. В следующей теореме то же описание дается посредством формулы, аналогичной известной формуле М. Г. Крейна для резольвент (см., например, [9]).

Теорема 3. Пусть $\Pi = \{\mathcal{H}_0 \oplus \mathcal{H}_1, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ – распадающаяся D -тройка (3) для L , $M_\pm(\cdot)$ – функции Вейля (5), (6) и

$$S_+(\lambda) = \begin{pmatrix} -m(\lambda) & -M_{2+}(\lambda) \\ I_{H^n} & 0 \end{pmatrix}, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+; \quad S_-(z) = \begin{pmatrix} -m(z) & -M_{2-}(z) \\ I_{H^n} & 0 \end{pmatrix}, \quad z \in \mathbb{C}_-.$$

Кроме того, пусть A_0 – максимальное симметрическое расширение оператора L_0 с областью определения $\mathcal{D}(A_0) = \{y \in \mathcal{D}: y^{(2)}(0) = 0, \Gamma'_0 y = 0\}$ и

$$\mathbb{R}_0(\lambda) := (A_0 - \lambda)^{-1}, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+; \quad \mathbb{R}_0(\lambda) := (A_0^* - \lambda)^{-1}, \quad \lambda \in \mathbb{C}, \quad - \quad (21)$$

соответствующая обобщенная резольвента. Тогда равенство

$$\Omega(\lambda) (= \Omega_\tau(\lambda)) = \Omega_0(\lambda) - S_+(\lambda)(\tau_+(\lambda) + M_+(\lambda))^{-1} S_-^*(\bar{\lambda}), \quad \lambda \in \mathbb{C}_+, \quad (22)$$

в котором $\Omega_0(\lambda) = \begin{pmatrix} m(\lambda) & -\frac{1}{2}I_{H^n} \\ -\frac{1}{2}I_{H^n} & 0 \end{pmatrix}$ – х. м. обобщенной резольвенты $\mathbb{R}_0(\lambda)$, задает

биективное соответствие между всеми х. м. $\Omega(\lambda)$ оператора L_0 и всеми парами $\tau = \{\tau_+, \tau_-\} \in \tilde{R}(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$; при этом каноническим х. м. $\Omega(\lambda)$ в (22) соответствуют $\tau \in \tilde{R}^0(\mathcal{H}_0, \mathcal{H}_1)$.

Случай равных индексов дефекта. В случае $\mathcal{H}_0 = \mathcal{H}_1 =: \mathcal{H}$ D -тройку (3) назовем распадающейся граничной тройкой для L . Для такой тройки тождество (4) принимает вид

$$[y, z](b) = (\Gamma'_1 y, \Gamma'_0 z) - (\Gamma'_0 y, \Gamma'_1 z), \quad y, z \in \mathcal{D},$$

и, кроме того, справедливо равенство $n_+(L_0) = n_-(L_0) = \dim \mathcal{H}$. Отметим также, что распадающаяся граничная тройка $\Pi = \{\mathcal{H}, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ является граничной тройкой (пространством граничных значений) для L [10, с. 158], в то время как оператор-функция $M(\lambda) = M_{\pm}(\lambda)$, $\lambda \in \mathbb{C}_{\pm}$ (см. (5) и (6)) совпадает с функцией Вейля в смысле В. А. Деркача и М. М. Маламуда [9].

Для распадающейся граничной тройки приведенные выше результаты можно сформулировать в несколько упрощенном виде. Именно, в этом случае класс $\tilde{R}(\mathcal{H}, \mathcal{H}) =: R(\mathcal{H})$ совпадает с известным классом неванлинновских функций $\tau(\cdot)$ со значениями в $\tilde{\mathcal{C}}(\mathcal{H})$ (см., например, [11]) и справедлива следующая теорема.

Теорема 4. Пусть $\Pi = \{\mathcal{H}, \Gamma_0, \Gamma_1\}$ – распадающаяся граничная тройка (30) для L ,

$$M(\lambda) = \begin{pmatrix} m(\lambda) & M_2(\lambda) \\ M_3(\lambda) & M_4(\lambda) \end{pmatrix} : H^n \oplus \mathcal{H}' \rightarrow H^n \oplus \mathcal{H}', \quad \lambda \in \mathbb{C}_+ \cup \mathbb{C}_- -$$

блочное представление соответствующей функции Вейля и

$$S(\lambda) = \begin{pmatrix} -m(\lambda) & -M_2(\lambda) \\ I_{H^n} & 0 \end{pmatrix} : H^n \oplus \mathcal{H}' \rightarrow H^n \oplus H^n, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+ \cup \mathbb{C}_-.$$

Тогда:

1) *х. м. оператора L_0 , отвечающая функции $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H})$, задается равенствами*

$$\tilde{\Omega}_{\tau}(\lambda) = \begin{pmatrix} M(\lambda) - M(\lambda)(\tau(\lambda) + M(\lambda))^{-1}M(\lambda) & -\frac{1}{2}I_{\mathcal{H}} + M(\lambda)(\tau(\lambda) + M(\lambda))^{-1} \\ -\frac{1}{2}I_{\mathcal{H}} + (\tau(\lambda) + M(\lambda))^{-1}M(\lambda) & -(\tau(\lambda) + M(\lambda))^{-1} \end{pmatrix}, \quad (23)$$

$$\Omega_{\tau}(\lambda) = P_{H^n \oplus H^n} \tilde{\Omega}_{\tau}(\lambda) \upharpoonright H^n \oplus H^n, \quad \lambda \in \mathbb{C}_+ \cup \mathbb{C}_-;$$

2) *резольвента $\mathbb{R}_0(\lambda)$ (21) каноническая (т. е. оператор A_0 самосопряжен) и формула (22) для *х. м. принимает вид**

$$\Omega(\lambda) (= \Omega_{\tau}(\lambda)) = \Omega_0(\lambda) - S(\lambda)(\tau(\lambda) + M(\lambda))^{-1}S^*(\bar{\lambda}), \quad \lambda \in \mathbb{C}_+ \cup \mathbb{C}_-; \quad (24)$$

при этом роль параметра в (24) играют функции $\tau \in \tilde{R}(\mathcal{H})$.

Замечание 3. Нетрудно показать, что в случае минимальных дефектов $n_{\pm}(L_0) = n \cdot \dim H$ ($\dim H < \infty$) *х. м. $\Omega_{\tau}(\cdot)$ задается правой частью равенства (23) с $M(\lambda) = m(\lambda)$. Для скалярного выражения Штурма–Лиувилля на полуоси этот результат получен А. В. Штраусом [2].*

Отметим также недавние работы [11, 12], в которых показано, что всякая матрица вида (23) является функцией Вейля для самосопряженного расширения \tilde{A} , задающего обобщенную резольвенту оператора A , порожденную параметром $\tau(\lambda)$ в абстрактном граничном условии.

1. Штраус А. В. Об обобщенных резольвентах и спектральных функциях дифференциальных операторов четного порядка // Изв. АН СССР. Сер. мат. – 1957. – 21. – С. 785–808.

2. Штраус А. В. О спектральных функциях дифференциальных операторов // Там же. – 1955. – **19**. – С. 201–220.
3. Горбачук М. Л. О спектральных функциях дифференциального уравнения второго порядка с операторными коэффициентами // Укр. мат. журн. – 1966. – **18**, № 2. – С. 3–21.
4. Dijkstra A., Langer H. Operator theory and ordinary differential operators // Lectures on operator theory and its applications (Waterloo, ON, 1994), Fields. Inst. Monogr., 3, Amer. Math. Soc. – Providence, RI, 1996. – P. 73–139.
5. Наймарк М. А. Линейные дифференциальные операторы. – Москва: Наука, 1969. – 528 с.
6. Рофе-Бекетов Ф. С. О самосопряженных расширениях дифференциальных операторов в пространстве вектор-функций // Теория функций, функц. анализ и их прил. – 1969. – **8**. – С. 3–24.
7. Mogilevskii V. I. Boundary triplets and Titchmarsh–Weyl functions of differential operators with arbitrary deficiency indices // Methods Funct. Anal. Topology. – 2009. – **15**, No 3. – P. 280–300.
8. Mogilevskii V. I. Nevanlinna type families of linear relations and the dilation theorem // Ibid. – 2006. – **12**, No 1. – P. 38–56.
9. Derkach V. A., Malamud M. M. Generalized resolvents and the boundary value problems for Hermitian operators with gaps // J. Funct. Anal. – 1991. – **95**, No 1. – P. 1–95.
10. Горбачук В. И., Горбачук М. Л. Граничные задачи для дифференциально-операторных уравнений. – Киев: Наук. думка, 1984. – 284 с.
11. Derkach V. A., Hassi S., Malamud M. M., de Snoo H. Generalized resolvents of symmetric operators and admissibility // Methods Funct. Anal. Topology. – 2000. – **6**, No 3. – P. 24–55.
12. Derkach V. A., Hassi S., Malamud M. M., de Snoo H. Boundary relations and generalized resolvents of symmetric operator // Rus. J. Math. Phys. – 2009. – **16**, No 1. – P. 17–60.

ГЗ “Луганский национальный университет
им. Тараса Шевченко”

Поступило в редакцию 05.04.2011

В. Й. Могілевський

Про характеристичні матриці диференціальних операторів у просторі вектор-функцій

Розвинуто відомі результати Штрауса про узагальнені резольвенти та спектральні функції диференціального оператора парного порядку на півосі. Зокрема, отримано параметризацію усіх характеристичних матриць безпосередньо в термінах спектрального параметра відповідної граничної задачі. Таку параметризацію задано за допомогою формули, що є аналогом формули Крейна для узагальнених резольвент.

V. I. Mogilevskii

On characteristic matrices of differential operators in the vector-function space

We develop well-known results due to Shtraus on the generalized resolvents and spectral functions of a differential operator of even order defined on the semiaxis. In particular, we obtain a parametrization of all the characteristic matrices immediately in terms of the spectral parameter of the corresponding boundary-value problem. Such a parametrization is given by a formula similar to the Krein formula for generalized resolvents.