

УДК 517.98

Փ. Յ. МЕЛИК-АДАМЯՆ

ОБ ОДНОМ КЛАССЕ КАНОНИЧЕСКИХ
 ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ

В работе рассматриваются уравнения и операторы, порожденные дифференциальным выражением*

$$(D x)(r) = W^*(r) J \frac{d}{dr} (W(r) x(r)), \quad (r \in R_+ := [0, \infty)), \quad (0.1)$$

где J — $(2n \times 2n)$ -матрица со свойствами: $J^* = -J$; $J^2 = -I_{2n}$, а $W(r)$ —непрерывная $(2n \times 2n)$ -матрица-функция, J -унитарная при каждом $r \in R_+$: $W^*(r) J W(r) = W(r) J W^*(r) = J$.

Исследования таких уравнений и операторов определенным образом связаны с задачами продолжений, рассмотренных в работах [1, 2]. В основном мы будем придерживаться обозначений этих работ.

Рассмотрим матрицу J как оператор в комплексном $2n$ -мерном пространстве C^{2n} . Тогда $J = iP_+ - iP_-$, где $P_{\pm} = \frac{1}{2} (I_{2n} \pm iJ)$ суть

ортопроекторы на собственные подпространства $H_{\pm} = P_{\pm} C^{2n}$ оператора J , отвечающие собственным значениям $\pm i$.

В дальнейшем мы будем предполагать, что $\dim H_{\pm} = n$, и будем отождествлять подпространства H_{\pm} с C^n .

Операторы, действующие в C^{2n} , часто будем задавать их блочно-матричными представлениями в разложении $C^{2n} = H_+ \oplus H_-$. Так, например

$$J = \begin{bmatrix} iI_n & 0 \\ 0 & -iI_n \end{bmatrix}, \quad \exp(\lambda t J) = \begin{bmatrix} \exp(-i\lambda t) I_n & 0 \\ 0 & \exp(i\lambda t) I_n \end{bmatrix}.$$

Дифференциальное выражение (0.1) в том частном случае, когда M -функция $W(r)$ абсолютно непрерывна, совпадает с выражением вида

$$(D_V x)(r) = J \frac{dx(r)}{dr} - V(r) x(r), \quad (0.2)$$

где „потенциал“ $V(r)$ определяется равенством $V(r) = W^*(r) J \frac{dW(r)}{dr}$.

M -функция $V(r)$ суммируема на полуоси R_+ и принимает эрмитовы значения. Последнее является следствием J -унитарности $W(r)$:

* Дифференциальное выражение (0.1) в дальнейшем мы будем называть каноническим.

$$V(r) - V^*(r) = W^*(r) J \frac{dW(r)}{dr} + \frac{dW^*(r)}{dr} J W(r) = \\ = \frac{d}{dr} (W^*(r) J W(r)) = 0.$$

Обратно, выражение (0.2) с указанным потенциалом $V(r)$ ($V(r) = V^*(r)$; $V \in L^1_{2n \times 2n}(R_+)$) всегда можно представить в виде (0.1) с абсолютно непрерывной J -унитарной m -функцией $W(r)$, определенной из уравнения $\frac{dW(r)}{dr} = -W^*(r) J V(r)$ при том или ином J -унитарном условии Коши.

С дифференциальным выражением вида (0.1), точнее с задачей Коши вида

$$W^*(r) J \frac{d}{dr} (W(r) U(r, \lambda)) = \lambda U(r, \lambda); U^*(r_0, \lambda) J U(r_0, \lambda) = J (r_0 \in R_+) \quad (0.3)$$

тесно связано матричное соотношение вида

$$\frac{d}{dr} (U^*(r, \mu) J U(r, \lambda)) = (\lambda - \mu) U^*(r, \mu) U(r, \lambda); \\ U^*(r_0, \lambda) J U(r_0, \lambda) = J \begin{pmatrix} r_0 \in R_+ \\ \lambda, \mu \in R \end{pmatrix} \quad (0.4)$$

Действительно, если m -функция $U(r, \lambda)$ ($\lambda \in R$) удовлетворяет задаче (0.3), то легко проверить, что она удовлетворяет соотношению (0.4). Обратно, если $U(r, \lambda)$ удовлетворяет соотношению (0.4), то она удовлетворяет задаче Коши (0.3) при $W(r) = U^*(r, 0) J$.

§ 1. Класс K канонических дифференциальных выражений

Определение 1.1 Через K_Γ обозначим класс $(2n \times 2n)$ -матриц-функций $\Gamma_\Delta(t)$ ($t \in R_+$), обладающих свойствами:

1) $\Gamma_\Delta(t)$ — суммируемая на полуоси R_+ m -функция, принимающая эрмитовы и J -эрмитовы значения:

$$a) \Gamma_\Delta \in L^1_{2n \times 2n}(R_+); b) \Gamma_\Delta(t) = \Gamma_\Delta^*(t); c) \Gamma_\Delta(t) J = -J \Gamma_\Delta(t); \quad (1.1)$$

2) ганкелев оператор Γ_Δ , определяемый формулой

$$(\Gamma_\Delta f)(t) = \int_0^t \Gamma_\Delta(t+s) f(s) ds, \quad (1.2)$$

является в пространстве $L^2_{2n \times 1}(R_+)$ сжимающим оператором: $\|\Gamma_\Delta\|_2 < 1$.

Условие $\Gamma_\Delta \in K_\Gamma$ можно выразить еще в виде

$$1) \Gamma_\Delta(t) = \begin{bmatrix} 0 & \Gamma^*(t) \\ \Gamma(t) & 0 \end{bmatrix}, 2) \Gamma \in L^1_{n \times n}(R_+), 3) \|\Gamma\|_2 < 1. \quad (1.3)$$

Легко проверить следующие свойства ганкелевых операторов Γ_Δ и Γ .

1° Оператор $\Gamma_\Delta(\Gamma)$ является вполне непрерывным в каждом из пространств $L_{2n \times 1}^p(R_+)$ ($1 \leq p \leq \infty$) и $AC_{2n \times 1}(R_+)^*$.

2° Собственные числа (s -числа) и отвечающие им собственные подпространства (подпространства пар Шмидта) оператора $\Gamma_\Delta(\Gamma)$ одни и тех же во всех пространствах $L_{2n \times 1}^p(R_+)$ ($1 \leq p \leq \infty$) и $AC_{2n \times 1}(R_+)$.

3° Спектр $\sigma(\Gamma_\Delta)$ оператора Γ_Δ симметричен относительно нуля и $\sigma(\Gamma_\Delta) \cap R_+ \setminus \{0\}$ совпадают с множеством s -чисел оператора Γ .

Определение 1.2. Через K_U обозначим класс $(2n \times 2n)$ -матриц-функций $U(\lambda)$ ($\lambda \in R$), обладающих свойствами:

1) $U(\lambda) - J$ -унитарная m -функция, допускающая представление

$$U(\lambda) = I_{2n} + \int_0^\infty K(t) \exp(-\lambda t) dt, \quad \text{где } K \in L_{2n \times 2n}^1(R_+); \quad (1.4)$$

2) блоки $U_{11}(\lambda)$ и $U_{22}(\lambda)$ в блочно-матричном представлении m -функции $U(\lambda)$ ($U(\lambda) = \|U_{jk}(\lambda)\|_{j,k=1}^2$) обратимы при $|\operatorname{Im} \lambda| \leq 0$ и $|\operatorname{Im} \lambda| \geq 0$ соответственно и, следовательно, $U_{11}^{\pm 1} \in \mathcal{W}_{n \times n}^-$, $U_{22}^{\pm 1} \in \mathcal{W}_{n \times n}^{+**}$.

Теорема 1. Между множествами K_Γ и K_U существует (1.1)-значное соответствие. А именно:

а) если $\Gamma_\Delta \in K_\Gamma$, то уравнение

$$K(t) - \int_0^\infty K(s) \Gamma_\Delta(s+t) ds = \Gamma_\Delta(t) \quad (t \in R_+) \quad (1.5a)$$

имеет единственное решение $K \in L_{2n \times 2n}^1(R_+)$ и тогда по формуле (1.4) определяется m -функция $U(\lambda)$ из класса K_U ;

в) если $U \in K_U$ и $K(t)$ есть m -функция из представления (1.4), то уравнение

$$\Gamma_\Delta(t) + \int_t^\infty K(s-t) \Gamma_\Delta(s) ds = K(t) \quad (t \in R_+) \quad (1.5b)$$

имеет единственное решение Γ_Δ из класса K_Γ .

Доказательство. Утверждение а) с заменой $U(\lambda)$ на $U^*(\lambda)$ доказано в [1] (см. лемма 1.1 и теорема 2.1). Докажем утверждение в). Пусть задана m -функция $U \in K_U$:

* Через $AC_{2n+1}(R_+)$ обозначено пространство абсолютно непрерывных на полуоси R_+ $2n$ -мерных вектор-функций $f(r)$ с нормой

$$\|f\| = \max_{r \in R_+} |f(r)| + \int_0^\infty |f'(r)| dr.$$

** Через $\mathcal{W}_{n \times n}^\pm$ обозначены классы $(n \times n)$ -матриц-функций, элементы которых принадлежат винеровским алгебрам \mathcal{W}^\pm .

$$U(\lambda) = \begin{bmatrix} I_n + \int_0^{\infty} K_{11}(t) e^{-\lambda t} dt & \int_0^{\infty} K_{12}(t) e^{\lambda t} dt \\ \int_0^{\infty} K_{21}(t) e^{-\lambda t} dt & I + \int_0^{\infty} K_{22}(t) e^{\lambda t} dt \end{bmatrix}.$$

Имеем

$$U_{11}^{\pm 1}(\lambda) = \left(I_n + \int_0^{\infty} K_{11}(t) e^{-\lambda t} dt \right)^{\pm 1} \in \mathcal{W}_{n \times n}^-;$$

$$U_{22}^{\pm 1}(\lambda) = \left(I_n + \int_0^{\infty} K_{22}(t) e^{\lambda t} dt \right)^{\pm 1} \in \mathcal{W}_{n \times n}^+.$$

Рассмотрим уравнения

$$\Gamma_1(t) + \int_t^{\infty} K_{22}(s-t) \Gamma_1(s) ds = K_{21}(t), \quad (1.6_1)$$

$$\Gamma_2(t) + \int_t^{\infty} K_{11}(s-t) \Gamma_2(s) ds = K_{12}(t). \quad (1.6_2)$$

Символами для них служат \mathcal{M} -функции $U_{22}(\lambda)$ и $U_{11}(\lambda)$, имеющие нулевые индексы.* Поэтому, на основании общих теорем из [3] (теоремы 21 и 91) можем утверждать, что уравнение (1.6₁) и (1.6₂) однозначно разрешимы в классе $L_{n \times n}^1(\mathcal{R}_+)$. Покажем, что $\Gamma_1^*(t) = \Gamma_2(t)$. Положим $U_0(t, \lambda) = \exp(-\lambda t J)$ и заметим, что J -унитарность \mathcal{M} -функции $U(\lambda)$ равносильна тождеству

$$\begin{aligned} & \int_0^{\infty} K(t) U_0(t, \lambda) J dt + \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} K(t+s) U_0(t, \lambda) J K^*(s) ds dt = \\ & = - \int_0^{\infty} J U_0^*(t, \lambda) K^*(t) dt - \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} K(t) U_0^*(s, \lambda) J K^*(t+s) dt ds. \end{aligned} \quad (1.7)$$

В самом деле, имеем

$$\begin{aligned} & \int_0^{\infty} K(t) U_0(t, \lambda) dt J \int_0^{\infty} U_0^*(t, \lambda) K^*(t) dt = \\ & = \int_0^{\infty} \int_0^t K(t) U_0(t-s, \lambda) J K^*(s) ds dt + \end{aligned}$$

* Определение правых (левых) частных индексов см. в [3].

$$\begin{aligned}
& + \int_0^{\bar{t}} \int_0^{\bar{t}} K(t) U_0(t-s, \lambda) JK^*(s) ds dt = \\
& = \int_0^{\bar{t}} \int_0^{\bar{t}} K(t) U_0(t-s, \lambda) JK^*(s) dt ds + \\
& + \int_0^{\bar{t}} \int_0^{\bar{t}} K(t) U_0(t-s, \lambda) JK^*(s) ds dt = \\
& = \int_0^{\bar{t}} \int_0^{\bar{t}} K(t+s) U_0(t, \lambda) JK^*(s) dt ds + \\
& + \int_0^{\bar{t}} \int_0^{\bar{t}} K(t) U_0(s, \lambda) JK^*(t+s) ds dt.
\end{aligned}$$

и, следовательно, соотношение

$$\left(I_{2n} + \int_0^{\bar{t}} K(t) U_0(t, \lambda) dt \right) J \left(I_{2n} + \int_0^{\bar{t}} K(t) U_0(t, \lambda) dt \right)^* = J$$

равносильно тождеству (1.7).

Из (1.7) получаем в частности

$$K_{12}(t) + \int_0^{\bar{t}} K_{12}(t+s) K_{22}^*(s) ds = K_{21}'(t) + \int_0^{\bar{t}} K_{11}(s) K_{21}^*(t+s) ds, \quad (1.7_1)$$

$$K_{11}(t) + \int_0^{\bar{t}} K_{11}(t+s) K_{11}^*(s) ds = \int_0^{\bar{t}} K_{12}(s) K_{12}^*(t+s) ds. \quad (1.7_2)$$

Подставив в (1.7₁) значение K_{21} и K_{12} из (1.6₁) и (1.6₂), получим

$$\begin{aligned}
& \left(\Gamma_2(t) + \int_0^{\bar{t}} K_{11}(s) \Gamma_2(t+s) ds \right) + \\
& + \int_0^{\bar{t}} \left(\Gamma_2(t+s) + \int_0^{\bar{t}} K_{11}(u) \Gamma_2(t+s+u) du \right) K_{22}^*(s) ds = \\
& = \left(\Gamma_1(t) + \int_0^{\bar{t}} K_{22}(s) \Gamma_1(t+s) ds \right)^* + \\
& + \int_0^{\bar{t}} K_{11}(s) \left(\Gamma_1(t+s) + \int_0^{\bar{t}} K_{22}(u) \Gamma_1(t+s+u) du \right)^* ds =
\end{aligned}$$

$$= \left(\Gamma_1^*(t) + \int_0^{\infty} K_{11}(s) \Gamma_1^*(t+s) ds \right) + \\ + \int_0^{\infty} \left(\Gamma_1^*(t+s) + \int_0^{\infty} K_{11}(u) \Gamma_1^*(t+s+u) du \right) K_{21}^*(s) ds.$$

Это в силу единственности решений уравнений (1.6₁) и (1.6₂) означает, что $\Gamma_1^*(t) = \Gamma_2(t)$.

Покажем теперь, что m -функция $\Gamma_\Delta(t)$, определенная формулой

$$\Gamma_\Delta(t) = \begin{bmatrix} 0 & \Gamma_1^*(t) \\ \Gamma_1(t) & 0 \end{bmatrix},$$

удовлетворяет уравнению (1.5в).

Для этого достаточно проверить справедливость равенств

$$K_{11}(t) = \int_0^{\infty} K_{12}(s) \Gamma_1(t+s) ds; \quad K_{22}(t) = \int_0^{\infty} K_{21}(s) \Gamma_1^*(t+s) ds.$$

Положим

$$\Phi(t) = \int_0^{\infty} K_{12}(s) \Gamma_1(t+s) ds.$$

В силу (1.6₁) и (1.7₂) имеем

$$\begin{aligned} \Phi(t) &= \int_0^{\infty} K_{12}(s) \left(K_{12}^*(t+s) - \int_0^{\infty} \Gamma_1(t+s+u) K_{11}^*(u) du \right) ds = \\ &= \int_0^{\infty} K_{12}(s) K_{12}^*(t+s) ds - \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} K_{12}(s) \Gamma_1(t+s+u) K_{11}^*(u) du ds = \\ &= K_{11}(t) + \int_0^{\infty} K_{11}(t+s) K_{11}^*(s) ds - \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} K_{12}(s) \Gamma_1(t+s+u) K_{11}^*(u) du ds = \\ &= K_{11}(t) + \int_0^{\infty} \left(K_{11}(t+s) - \int_0^{\infty} K_{12}(u) \Gamma_1(t+s+u) du \right) K_{11}^*(s) ds = \\ &= K_{11}(t) + \int_0^{\infty} (K_{11}(t+s) - \Phi(t+s)) K_{11}^*(s) ds. \end{aligned}$$

Отсюда

$$(K_{11}(t) - \Phi(t)) + \int_0^{\infty} (K_{11}(t+s) - \Phi(t+s)) K_{11}^*(s) ds = 0.$$

Это в силу единственности решения уравнения (1.6), дает $K_{11}(t) = \Phi(t)$. Второе равенство доказывается аналогично.

Остается доказать, что $\|\Gamma_\Delta\| < 1$. Введем для этого m -функцию $S_0(\lambda) = U_{22}^{-1}(\lambda) U_{21}(\lambda)$. Ясно, что она представима в виде

$$S_0(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} \bar{\Gamma}(t) e^{-i\lambda t} dt \quad (\bar{\Gamma} \in L_{n \times n}^1(\mathbb{R})).$$

Легко проверить, что в этом представлении m -функция $\bar{\Gamma}(t)$ при $t > 0$ совпадает с $\Gamma_1(t)$. Используя тождество $U_{22}(\lambda) U_{22}^*(\lambda) - U_{21}(\lambda) U_{21}^*(\lambda) = I_n$, являющееся одним из следствий J -унитарности $U(\lambda)$, получаем

$$I_n - S_0(\lambda) S_0^*(\lambda) = U_{22}^{-1}(\lambda) [U_{22}(\lambda) U_{22}^*(\lambda) - U_{21}(\lambda) U_{21}^*(\lambda)] U_{22}^{-1}(\lambda) = U_{22}^{-1}(\lambda) U_{22}^{*-1}(\lambda) \gg 0.$$

Отсюда, учитывая, что $S_0(\lambda) \rightarrow 0$ при $\lambda \rightarrow \infty$, имеем $|S_0(\lambda)| < q < 1$.

Рассмотрим отображение

$$(S_0 \tilde{f})(\lambda) = S_0(\lambda) \tilde{f}(\lambda),$$

$$\text{где } \tilde{f}(\lambda) = \int_0^{\infty} f(t) e^{i\lambda t} dt \quad (f \in L_{n \times 1}^1(\mathbb{R}_+) \cap L_{n \times 1}^2(\mathbb{R}_+)).$$

Легко проверить, что

$$(S_0 \tilde{f})(\lambda) = \int_0^{\infty} (\Gamma f)(t) e^{-i\lambda t} dt + \tilde{\Psi}(\lambda),$$

где $\tilde{\Psi} \in H_{n \times 1}^2$, а Γ — ганкелев оператор, порожденный m -функцией $\Gamma_1(t)$.

Отсюда получаем, что $\|\Gamma\|^2 \leq \|S_0 \tilde{f}\|^2 \leq q^2 \|\tilde{f}\|^2 = q^2 \|f\|^2$. Таким образом получаем $\|\Gamma\| \leq q < 1$, которое равносильно неравенству $\|\Gamma_\Delta\| \leq q < 1$. Теорема доказана.

Теорема 2. Произвольную m -функцию $U(\lambda)$ из K_U можно рассматривать как значение в точке $r=0$ некоторой m -функции $U(r, \lambda)$, являющейся решением уравнения (0.3) и имеющей на бесконечности асимптотику

$$U(r, \lambda) = U_0(r, \lambda) + o(1) \quad \text{при } r \rightarrow \infty. \quad (1.8)$$

При этом m -функция $W(r)$, определяющая это уравнение, начиная с некоторого r_0 ($r_0 > 0$) представляется в виде:

$$W(r) = I_{2n} + \int_r^{\infty} G(t) dt \quad (r_0 < r < \infty; G \in L_{2n \times 2n}^1(r_0, \infty)). \quad (1.9)$$

Доказательство. Вместе с заданной m -функцией $U \in K_U$ рассмотрим соответствующую ей m -функцию $\Gamma_\Delta \in K_\Gamma$. Мы покажем, что для произвольного $r \in \mathbb{R}_+$ можно определить m -функцию $K(r, t)$ из уравнения

$$K(r, t) - \int_r^{\infty} K(r, s) \Gamma_{\Delta}(t+s) ds = \Gamma_{\Delta}(t+r) \quad (0 \leq r < t < \infty) \quad (1.10)$$

и положив

$$U(r, \lambda) = U_0(r, \lambda) + \int_r^{\infty} K(r, t) U_0(t, \lambda) dt, \quad (1.11)$$

получить искомую m -функцию $U(r, \lambda)$.

В пространстве $L_{2n \times 1}^2(r, \infty)$ рассмотрим ганкелевы операторы $\Gamma_{\Delta, r}$:

$$(\Gamma_{\Delta, r} f)(t) = \int_r^{\infty} \Gamma_{\Delta}(t+s) f(s) ds \quad (0 \leq r \leq t < \infty).$$

Операторы $\Gamma_{\Delta, r}$ можно представить в виде $\Gamma_{\Delta, r} = P_r \Gamma_{\Delta} P_r$, где P_r — операторы ортогонального проектирования $L_{2n \times 1}^2(R_+)$ на $L_{2n \times 1}^2(r, \infty)$. Поэтому $\|\Gamma_{\Delta, r}\|_2 \leq \|\Gamma_{\Delta}\|_2 \leq q < 1$.

В силу свойств 1° — 3° ганкелевых операторов можно утверждать, что спектральный радиус $\rho(\Gamma_{\Delta, r})$ оператора $\Gamma_{\Delta, r}$ в пространстве $L_{2n \times 1}^2(r, \infty)$ удовлетворяет неравенству: $\rho(\Gamma_{\Delta, r}) \leq \|\Gamma_{\Delta, r}\|_2 \leq q < 1$. Поэтому при каждом фиксированном $r \in R_+$ уравнение (1.10) имеет единственное решение $K(r, t)$ из класса $L_{2n \times 2n}^1(r, \infty)$. Более того, это решение представимо в виде ряда:

$$K(r, t) = \sum_{n=0}^{\infty} K_n(r, t),$$

$$\text{где } K_0(r, t) = \Gamma_{\Delta}(r+t), \quad K_n(r, t) = \int_r^{\infty} K_{n-1}(r, s) \Gamma_{\Delta}(s+t) ds \quad (n \geq 1).$$

Ряд этот сходится по t в метрике пространства $L_{2n \times 2n}^1(r, \infty)$ равномерно по $r \in R_+$. Действительно, так как $K_{11}(r, t) = \Gamma_{\Delta, r}^n \Gamma_{\Delta}(r+t)$ и $\rho(\Gamma_{\Delta, r}) \leq q < 1$, то начиная с некоторого n_0 справедливо неравенство

$$\int_r^{\infty} |K_n(r, t)| dt = \int_r^{\infty} \|\Gamma_{\Delta, r}^n \Gamma(r+t)\| dt \leq C \|\Gamma_{\Delta, r}^n\| \leq Cq^n \quad (n > n_0).$$

Для m -функции $U(r, \lambda)$, введенной по формуле (1.11), имеем $U(r, \lambda) =$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} U_n(r, \lambda), \quad \text{где } U_n(r, \lambda) = \int_r^{\infty} K_{n-1}(r, t) U_0(t, \lambda) dt \quad \text{и следовательно}$$

но $|U_n(r, \lambda)| \leq Cq^{n-1}$. M -функции $K_{n-1}(r, t)$ и $U_n(r, \lambda)$ представим в развернутом виде:

$$K_{n-1}(r, t) = \underbrace{\int_r^{\infty} \cdots \int_r^{\infty}}_{n-1} \Gamma_{\Delta}(r+s_1) \Gamma_{\Delta}(s_1+s_2) \cdots \Gamma_{\Delta}(s_{n-1}+t) ds_1 ds_2 \cdots ds_{n-1},$$

$$U_n(r, \lambda) = \underbrace{\int_r^{\infty} \dots \int_r^{\infty}}_n \Gamma_{\Delta}(r + s_1) \Gamma_{\Delta}(s_1 + s_2) \dots \\ \dots \Gamma_{\Delta}(s_{n-1} + t) U_0(t, \lambda) ds_1 ds_2 \dots ds_{n-1} dt.$$

Введем новые переменные: $\tau_1 = r + s_1$, $\tau_2 = s_1 + s_2, \dots, \tau_{n-1} = s_{n-2} + s_{n-1}$, $\tau_n = s_{n-1} + t$ ($s_k = \sum_{j=1}^k (-1)^{k-j} \tau_j + (-1)^k r$ ($k = 1, 2, \dots, n-1$); $t = \sum_{j=1}^n (-1)^{n-j} \tau_j + (-1)^n r$), получим

$$K_{n-1}(r, t) = \int_{2r}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_1) \int_{\tau_1}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_2) \int_{\tau_2 - \tau_1 + 2r}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_3) \dots \\ \dots \int_{\sum_{j=1}^{n-2} (-1)^{n-2-j} \tau_j + (-1)^{n-2} r + r}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_{n-1}) \Gamma_{\Delta} \left(\sum_{j=1}^{n-1} (-1)^{n-1-j} \tau_j + \right. \\ \left. + (-1)^{n-1} r + t \right) d\tau_1 d\tau_2 \dots d\tau_{n-1}, \quad (1.12)$$

$$U_n(r, \lambda) = \int_{2r}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_1) \int_{\tau_1}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_2) \int_{\tau_2 - \tau_1 + 2r}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_3) \dots \\ \dots \int_{\sum_{j=1}^{n-1} (-1)^{n-1-j} \tau_j + (-1)^{n-1} r + r}^{\infty} \Gamma_{\Delta}(\tau_n) U_0 \left(\sum_{j=1}^n (-1)^{n-j} \tau_j + \right. \\ \left. + (-1)^n r \right) d\tau_1 d\tau_2 \dots d\tau_n. \quad (1.13)$$

Из (1.12) следует, что при четных n имеют смысл m -функция $K_n(r, r)$ и выполняются неравенства

$$\int_{r_0}^{\infty} |K_{2n}(r, r)| dr < \left(\int_{r_0}^{\infty} |\Gamma_{\Delta}(t)| dt \right)^{2n+1} \quad (0 \leq r_0 < \infty). \quad (1.14)$$

Следовательно, $K_{2n}(r, r)$ является суммируемой m -функцией на полуоси R_+ .

Из (1.13) следует дифференцируемость m -функции $U_n(r, \lambda)$ по r и формула

$$J \frac{d}{dr} U_n(r, \lambda) = \lambda U_n(r, \lambda) - 2J \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{n-1}{2} \rfloor} K_{2j}(r, r) U_{n-2j}(r, \lambda). \quad (1.15)$$

* Через $\lfloor \frac{n-1}{2} \rfloor$ обозначена целая часть числа $\frac{n-1}{2}$.

Рассмотрим теперь выражение

$$\begin{aligned} U^*(r, \mu) J U(r, \lambda) &= \sum_{n=0}^{\infty} U_n^*(r, \mu) J \sum_{k=0}^{\infty} U_k(r, \lambda) = \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) J U_k(r, \lambda). \end{aligned}$$

Воспользовавшись формулой (1.15) и учитывая, что $JK_{2j}(r, r) = -K_{2j}(r, r) J$, получим

$$\begin{aligned} \frac{d}{dr} \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) J U_k(r, \lambda) &= \sum_{k=0}^n \frac{d}{dr} (U_{n-k}^*(r, \mu) J) U_k(r, \lambda) + \\ &+ \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) \frac{d}{dr} (J U_k(r, \lambda)) = \\ &= - \sum_{k=0}^n \left(\mu U_{n-k}^*(r, \mu) - 2J \sum_{\substack{j=0 \\ n \neq n}}^{\lfloor \frac{n-k-1}{2} \rfloor} K_{2j}(r, r) U_{n-k-1-2j}(r, \mu) \right) U_k(r, \lambda) + \\ &+ \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) \left(\lambda U_k(r, \lambda) - 2J \sum_{\substack{j=0 \\ k \neq 0}}^{\lfloor \frac{k-1}{2} \rfloor} K_{2j}(r, r) U_{k-1-2j}(r, \lambda) \right) = \\ &= (\lambda - \mu) \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) U_k(r, \lambda) + \\ &+ \sum_{k=1}^n \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{n-k}{2} \rfloor} U_{n-k-2j}^*(r, \mu) 2JK_{2j}(r, r) U_k(r, \lambda) - \\ &- \sum_{k=1}^n \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{k-1}{2} \rfloor} U_{n-k}^*(r, \mu) 2JK_{2j}(r, r) U_{k-1-2j}(r, \lambda). \end{aligned}$$

С другой стороны, поскольку $\sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) J U_k(r, \lambda) = \sum_{k=0}^n U_k^*(r, \mu) \times J U_{n-k}(r, \lambda)$, аналогичным образом получаем также равенство

$$\begin{aligned} \frac{d}{dr} \sum_{p=0}^n U_p^*(r, \mu) J U_{n-p}(r, \lambda) &= (\lambda - \mu) \sum_{p=0}^n U_p^*(r, \mu) U_{n-p}(r, \lambda) + \\ &+ \sum_{p=1}^n \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{p-1}{2} \rfloor} U_{p-1-2j}^*(r, \mu) 2JK_{2j}(r, r) U_{n-p}(r, \lambda) - \\ &- \sum_{p=1}^n \sum_{j=0}^{\lfloor \frac{n-p}{2} \rfloor} U_p^*(r, \mu) 2JK_{2j}(r, r) U_{n-p-2j}(r, \lambda). \end{aligned}$$

Подставляя в последнее равенство $p = n - k - 1$ и сравнивая полученное с предыдущим равенством, можем утверждать, что

$$\frac{d}{dr} \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) J U_k(r, \lambda) = (\lambda - \mu) \sum_{k=0}^n U_{n-k}^*(r, \mu) U_k(r, \lambda).$$

Таким образом, для m -функции $U(r, \lambda) = \sum_{n=0}^{\infty} U_n(r, \lambda)$ получаем тождество (0,4)

Для завершения доказательства теоремы остается доказать представление (1.9) для m -функции $W(r) = U^*(r, 0) J$. Заметим для этого, что в силу неравенства (1.14) ряд $\sum_{j=0}^{\infty} K_{2j}(r, r)$ при некотором $r_0 \geq 0$ абсолютно сходится в метрике пространства $L_{2n \times 2n}^1(r_0, \infty)$. Поэтому суммируя почленно равенства (1.15) получим

$$J \frac{d}{dr} U(r, \lambda) = \lambda U(r, \lambda) - 2J \sum_{j=0}^{\infty} K_{2j}(r, r) U(r, \lambda).$$

Это означает, что дифференциальное выражение вида (0.1), порожденное m -функцией $U(\lambda)$ из K_U , при $r \geq r_0$ принимает вид (0.2), где $V(r) = -2J \sum_{j=0}^{\infty} K_{2j}(r, r)$ является эрмитовой и J -эрмитовой m -функцией, суммируемой в интервале $[r_0, \infty)$:

$$\begin{aligned} 1) V \in L_{2n \times 2n}^1(r_0, \infty), \quad 2) V(r) = V^*(r) \quad (r_0 \leq r < \infty), \\ 3) JV(r) = -V(r)J \quad (r_0 \leq r < \infty). \end{aligned} \quad (1.16)$$

Теперь остается добавить, что m -функция $K(r, t)$, определенная из уравнения (1.10), удовлетворяет условию

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \int_r^{\infty} |K(r, t)| dt = 0.$$

так что $U(r, \lambda)$ имеет асимптотику (1.8), а потому $W(r)$ представима в виде (1.19). Теорема доказана.

Определение 3. Множество канонических дифференциальных выражений вида (0.1), отвечающих по теореме 2 m -функциям $U \in K_U$, обозначим через K .

§ 2. Канонические дифференциальные выражения (0.2) как подмножество класса K

Рассмотрим множество V_0 канонических дифференциальных выражений вида (0.2) с потенциалами $V(r)$, удовлетворяющими условиям (1.16) при $r_0 = 0$. Покажем, что $V_0 \subset K$ и в некотором смысле плотно в нем.

Заметим, во-первых, что при рассмотрении операторов, порожденных выражениями вида (0.2), всегда можно ограничиться выражениями с так называемыми „нормализованными“ потенциалами $V(r)$, т. е. потенциалами, удовлетворяющими условию $JV(r) = -V(r)J$.

В самом деле, представим рассматриваемый потенциал $V(r)$ в виде $V(r) = V_+(r) + V_-(r)$, где $V_{\pm}(r) = \frac{1}{2} [V(r) \mp JV(r)J]$ ($JV_{\pm}(r) = \pm V_{\pm}J$), и рассмотрим матричное решение $Q(r)$ следующей задачи Коши:

$$J \frac{dQ(r)}{dr} - V_+(r) Q(r) = 0, \quad Q(r_0) = I_{2n} \quad (0 \leq r_0 \leq \infty).^*$$

Используя свойства: $V_+(r) = V_+^*(r)$, $JV_-(r) = V_+(r)J$ легко проверить, что m -функция $Q(r)$ J -унитарна и унитарна: $Q^*(r)JQ(r) = J$, $Q^*(r)Q(r) = I_{2n}$. Отсюда получаем

$$Q^*(r) \left(J \frac{d}{dr} - V(r) \right) Q(r) x(r) = Q^*(r) \left(J \frac{dQ(r)}{dr} - V(r) Q(r) \right) x(r) + Q^*(r) J Q(r) \frac{dx(r)}{dr} - Q^*(r) V(r) Q(r) x(r) = J \frac{dx(r)}{dr} - \tilde{V}(r) x(r).$$

Очевидно потенциал $\tilde{V}(r) = Q^*(r) V_-(r) Q(r)$ суммируем, эрмитов и нормализован.

Рассмотрим класс операторов вида

$$[(I + K)f](r) = f(r) + \int_r^\infty K(r, t) f(t) dt, \quad (2.1)$$

где ядро $K(r, t)$ ($0 \leq r \leq t < \infty$) удовлетворяет условиям

$$1) \sup_{r \in R_+} \int_r^\infty |K(r, t)| dt < \infty, \quad 2) \sup_{t \in R_+} \int_0^t |K(r, t)| dr < \infty,$$

$$3) \lim_{r \rightarrow \infty} \int_r^\infty |K(r, t)| dt = 0. \quad (2.2)$$

Обозначим через \mathfrak{M} множество локально-абсолютно непрерывных $(2n \times 1)$ -вектор-функций $f(r)$ ($r \in R_+$) таких, что $f \in L_{2n \times 1}^\infty(R_+)$, $f' \in L_{2n \times 1}^p(R_+)$ при некотором p ($1 \leq p \leq \infty$). Через \mathfrak{M}_0 обозначим подмножество \mathfrak{M} , элементы которого удовлетворяют условию $f(0) = 0$.

Лемма 2.1. Пусть задан оператор вида (2.1) — (2.2). Тогда равенство

$$\left(J \frac{d}{dr} - V(r) \right) [(I + K)f](r) = [(I + K)Jf'](r) \quad (2.3)$$

выполняется для всех $f \in \mathfrak{M}$ в том и только в том случае, когда J -перестановочная и J -антиперестановочная компоненты $K_\pm(r, t) = \frac{1}{2}(K(r, t) \mp JK(r, t)J)$ ядра $K(r, t)$ удовлетворяют системе уравнений

$$K_+(r, t) = \int_r^\infty V(\tau) K_-(\tau, \tau + t - r) d\tau,$$

* Легко видеть, что в силу суммируемости $V_+(r)$, всегда существует $\lim_{r \rightarrow \infty} Q(r) := Q(\infty)$.

$$K_-(r, t) = \frac{1}{2} J V\left(\frac{r+t}{2}\right) + J \int_r^{\frac{r+t}{2}} V(\tau) K_+(\tau, r+t-\tau) d\tau.$$

Доказательство. Пусть $K_+(r, t)$ удовлетворяет системе (2.4). Тогда после соответствующих замен переменных и порядка интегрирования получим

$$\begin{aligned} \int_r^{\bar{r}} K(r, t) f(t) dt &= \int_r^{\bar{r}} K_+(r, t) f(t) dt + \int_r^{\bar{r}} K_-(r, t) f(t) dt = \\ &= J \int_r^{\bar{r}} \int_r^{\bar{r}} V(\tau) K_-(\tau, t) f(t+r-\tau) dt d\tau + J \int_r^{\bar{r}} V(t) f(2t-r) dt + \\ &\quad + J \int_r^{\bar{r}} \int_r^{\infty} V(\tau) K_+(\tau, t) f(t+\tau-r) dt d\tau. \end{aligned}$$

Отсюда, учитывая, что $J V(r) = -V(r) J$, имеем

$$\begin{aligned} J \frac{d}{dr} \int_r^{\bar{r}} K(r, t) f(t) dt &= V(r) \int_r^{\bar{r}} K_-(r, t) f(t) dt + \\ &+ J \int_r^{\bar{r}} \int_r^{\bar{r}} V(\tau) K_-(\tau, t) J f'(t+r-\tau) dt d\tau + V(r) f(r) + \\ &+ J \int_r^{\bar{r}} V(t) J f'(2t-r) dt + V(r) \int_r^{\bar{r}} K_+(r, t) f(t) dt + \\ &+ J \int_r^{\bar{r}} \int_r^{\infty} V(\tau) K_+(\tau, t) J f'(t-r+\tau) dt d\tau = \\ &= V(r) [(I + K) f](r) + \int_r^{\bar{r}} K(r, t) J f'(t) dt. \end{aligned}$$

Полученное равенство равносильно равенству (2.3).

Обратно, пусть справедливо равенство (2.3) для любого $f \in \mathfrak{M}$. Тогда \mathfrak{M} -функция $U(r, \lambda) = (I + K) U_0(r, \lambda)$ удовлетворяет уравнению

$$J \frac{dU(r, \lambda)}{dr} - V(r) U(r, \lambda) = \lambda U(r, \lambda) \quad (2.5)$$

и асимптотике (1.8). Следовательно, $U(r, \lambda)$ удовлетворяет интегральному уравнению

$$U(r, \lambda) = U_0(r, \lambda) + \int_r^{\bar{r}} U_0(r-s, \lambda) J V(s) U(s, \lambda) ds.$$

Отсюда получаем

$$\int_r^{\infty} K(r, t) U_0(t, \lambda) dt = \\ = \int_r^{\infty} U_0(r-s, \lambda) JV(s) \left(U_0(s, \lambda) + \int_s^{\infty} K(s, t) U_0(t, \lambda) dt \right) ds.$$

Преобразуем последнее равенство, учитывая соотношение: $K_+(r, t) \times U_0(t, \lambda) = U_0(t, \lambda) K_+(r, t)$; $K_-(r, t) U_0(t, \lambda) = U_0^*(t, \lambda) K_-(r, t)$. Имеем

$$\int_r^{\infty} U_0(t, \lambda) K_+(r, t) dt + \int_r^{\infty} U_0^*(t, \lambda) K_-(r, t) dt = \\ = \int_r^{\infty} U_0(r-2s, \lambda) JV(s) ds + \int_r^{\infty} \int_s^{\infty} U_0(r-s+t, \lambda) JV(s) K_-(s, t) dt ds + \\ + \int_r^{\infty} \int_s^{\infty} U_0(r-s-t, \lambda) JV(s) K_+(s, t) dt ds = \\ = \int_r^{\infty} U_0^*(s, \lambda) \frac{1}{2} JV\left(\frac{r+s}{2}\right) ds + \int_r^{\infty} \int_{2s-r}^{\infty} U_0^*(t, \lambda) JV(s) K_+(s, r+t-s) dt ds + \\ + \int_r^{\infty} \int_r^{\infty} U_0(t, \lambda) JV(s) K_-(s, s+t-r) dt ds = \\ = \int_r^{\infty} U_0(t, \lambda) \int_r^{\infty} JV(s) K_-(s, s+t-r) ds dt + \\ + \int_r^{\infty} U_0^*(t, \lambda) \left[\frac{1}{2} JV\left(\frac{r+t}{2}\right) + J \int_r^{\frac{r+t}{2}} V(s) K_+(s, t+r-s) ds \right] dt.$$

Приравнивая в полученном равенстве члены при $U_0(t, \lambda)$ и $U_0^*(t, \lambda)$, приходим к системе (2.4).

Аналогично первой части доказательства леммы 1 доказывается

Лемма 2.2. Если ядро $L(r, t)$ оператора вида (2.1) — (2.2) удовлетворяет системе

$$L_+(r, t) = -J \int_r^{\infty} L_1(\tau+r-t, \tau) V(\tau) d\tau,$$

$$L_-(r, t) = -\frac{1}{2} J V\left(\frac{r+t}{2}\right) - J \int_{\frac{r+t}{2}}^r L_+(t+r-\tau, \tau) V(\tau) d\tau, \quad (2.6)$$

то выполняются равенства

$$J \frac{d}{dr} [(I+L)f](r) = [I+L] \left(J \frac{d}{dr} - V(r) \right) f(r) \quad \forall f \in \mathfrak{M}. \quad (2.7)$$

$$\left(J \frac{d}{dr} - V(r) \right) [(I+L^*)f](r) = [(I+L^*) J f'](r) \quad \forall f \in \mathfrak{M}_0. \quad (2.8)$$

Замечание 1. Существование решений систем (2.4) и (2.6) в классе m -функций, удовлетворяющих условиям (2.2; 1), 2)), доказывается методом последовательных приближений. Затем, исходя из этих систем, легко проверить справедливость равенств типа

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \int_r^{\infty} |L(r, t)| dt = 0; \quad \lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^t |L(r, t)| dr = 0. \quad (2.9)$$

Лемма 2.3 *Операторы $I+K$ и $I+L$, определенные с помощью систем (2.1) и (2.6), взаимно обратные.*

Доказательство. Рассмотрим оператор $I+M = (I+L)(I+K)$ и покажем, что ядро $M(r, t)$ этого оператора равно нулю. Для m -функции $(I+M)U_0(r, \lambda)$ в силу равенств (2.3) и (2.4) имеем

$$J \frac{d}{dr} [(I+M)U_0(r, \lambda)] = \lambda (I+M)U_0(r, \lambda).$$

Отсюда

$$U_0(r, \lambda) + \int_r^{\infty} M(r, t) U_0(t, \lambda) dt = \left(I_{2n} + \int_0^{\infty} M(0, t) U_0(t, \lambda) dt \right) U_0(r, \lambda).$$

Это приводит к равенству

$$\int_0^{\infty} M(r, r+t) U_0(t, \lambda) dt = \int_0^{\infty} M(0, t) U_0(t, \lambda) dt,$$

т. е. $M(r, r+t) = M(0, t) \quad \forall r \in R_+$. Но ядро $M(r, t)$ также удовлетворяет условиям (2.9). Следовательно $M(r, t) \equiv 0$.

Теорема 3 *Оператор $\Gamma_{\Delta} = -(I+L)(I+L^*) + I$ есть ганкелев оператор, порожденный m -функцией $\Gamma_{\Delta}(t)$ из класса K_{Γ} .*

Доказательство. Легко видеть, что для ядра $\Gamma(r, t)$ оператора $I - \Gamma_{\Delta} = (I+L)(I+L^*)$ имеем представление

$$\Gamma(r, t) = \begin{cases} L(r, t) + \int_r^{\infty} L(r, s) L^*(t, s) ds, & \text{при } r < t \\ L^*(t, r) + \int_r^{\infty} L(r, s) L^*(t, s) ds, & \text{при } r > t. \end{cases}$$

Отсюда $\Gamma^*(r, t) = \Gamma(t, r)$ и в силу (2.9)

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} |\Gamma(r, t)| dt = 0. \quad (2.10)$$

Далее, в силу (2.7) и (2.8) для произвольного $f \in \mathfrak{X}_0$ имеем

$$J \frac{d}{dr} \int_0^{\infty} \Gamma(r, t) f(t) dt = \int_0^{\infty} \Gamma(r, t) J f'(t) dt.$$

Отсюда следует (см. [4], стр. 20), что $\Gamma(r, t)$ представимо в виде: $\Gamma(r, t) = \Gamma_+(r-t) + \Gamma_-(r+t)$, где $J\Gamma_{\pm}(t) = \pm \Gamma_{\pm}(t)J$. Но в силу (2.10) $\Gamma_+(t) \equiv 0$ и следовательно оператор Γ_{Δ} является ганкелевым оператором, порожденным суммируемой функцией $\Gamma_{\Delta}(t) := \Gamma_-(t)$.

Остается доказать, что $\|\Gamma_{\Delta}\|_2 < 1$. Заметим для этого, что $I - \Gamma_{\Delta} = (I + L)(I + L^*) = (I + K)^{-1}(I + K^*)^{-1}$ — обратимый оператор по самому построению.

Рассмотрим теперь операторы $I - \Gamma_{\Delta, a}$, построенные соответственно потенциалом $V_a(r) = V(r+a)$ ($a \geq 0$): $I - \Gamma_{\Delta, a} = (I + L_a)(I + L_a^*)$. С помощью системы (2.6) легко убедиться, что ядра $L_a(r, t)$ связаны с ядром $L(r, t)$ соотношением: $L_a(r, t) = L(r+a, t+a)$. Поэтому ганкелевы операторы $\Gamma_{\Delta, a}$ порождаются m -функциями $\Gamma_{\Delta, a}(t) = \Gamma_{\Delta}(t+a)$. Это позволяет утверждать, что $\|\Gamma_{\Delta, a}\|_2 < 1$ для достаточно больших a . Заметим теперь, что $\|\Gamma_{\Delta, a}\|_2$ есть непрерывная неубывающая функция от $a \in R_+$, которая не может принимать значение 1, так как условие $\|\Gamma_{\Delta, a}\|_2 = 1$ противоречит обратимости оператора $I - \Gamma_{\Delta, a}$. Следовательно $\|\Gamma_{\Delta, a}\|_2 < 1 \quad \forall a \in R_+$. Теорема доказана.

Равенство $I - \Gamma_{\Delta} = (I + K)^{-1}(I + K^*)^{-1}$ в терминах ядер этих операторов равносильно уравнению (1.10). Поэтому восстанавливая уравнение (0.3) по процедуре, указанной в теореме 2, мы приходим к уравнению (2.5), где потенциал $V(r)$ удовлетворяет условиям (1.16) при $r_0 = 0$.

Замечание. 2 Нам неизвестны условия на m -функцию $\Gamma_{\Delta} \in K_{\Gamma}$ для того, чтобы она соответствовала каноническому дифференциальному выражению из класса V_0 . Однако легко показать, что если Γ_{Δ} абсолютно непрерывна, то ей отвечает выражение вида (0.2) из класса V_0 . В качестве другого достаточного условия можно указать условие: $\Gamma_{\Delta} \in L^2_{2n \times 2n}(R_+)$.

§ 3 S -матрица канонического дифференциального оператора класса K и обратная задача

Рассмотрим операторы в пространстве $L^2_{2n \times 1}(R_+)$, порожденные дифференциальным выражением вида (0.1). Через A_0 обозначим „минимальный“ симметрический оператор, порожденный выражением (0.1). $D(A_0)$ состоит из финитных (в нуле и на бесконечности) вектор-функций $x \in L^2_{2n \times 1}(R_+)$ таких, что $W(r)x(r)$ — локально абсолютно непре-

рывается и $\frac{d}{dr} (W(r) x(r)) \in L_{2n \times 1}^2(R_+)$. Оператор A_p^* определяется выражением (0.1) на многообразии $D(A_0) \subset L_{2n \times 1}^2(R_+)$ таких вектор-функций $x(r)$, для которых $W(r) x(r)$ — локально абсолютно непрерывна и $\frac{d}{dr} (W(r) x(r)) \in L_{2n \times 1}^2(R_+)$. Произвольное самосопряженное расширение A_p оператора A_0 получается сужением оператора A_0^* на многообразии $D(A_p) \subset D(A_0^*)$, определенном самосопряженным граничным условием в нуле. Известно (см. [4], стр. 14), что каждое такое условие можно задать в виде $P_K x(0) = x(0)$, где P_K — ортопроектор на гипермаксимальное J -нейтральное подпространство $L \subset C^{2n}$. Легко показать, что такой проектор P_K в разложении $C^{2n} = H_+ \oplus H_-$ представляется в виде

$$P_K = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} I_n & K^* \\ K & I_n \end{bmatrix}, \quad (3.1)$$

где K так называемый угловой оператор подпространства L , унитарно отображает H_+ на H_- .

Пусть задано дифференциальное выражение (0.1) из класса K . Рассмотрим $(2n \times n)$ -матричное решение $X(r, \lambda)$ уравнения

$$W^*(r) J \frac{d}{dr} (W(r) X(r, \lambda)) = \lambda X(r, \lambda), \quad (3.1)$$

удовлетворяющее какому-либо самосопряженному граничному условию

$$P_K X(0, \lambda) = X(0, \lambda). \quad (3.2)$$

Лемма 3.1. Среди всех $(2n \times n)$ -матричных решений $X(r, \lambda)$ уравнения (3.1), удовлетворяющих заданному граничному условию (3.2) существует единственное решение $X_0(r, \lambda)$ такое, что $P_+ X_0(r, \lambda) = e^{-i\lambda r} I_n + o(1)$ при $r \rightarrow \infty$.

При этом $P_- X_0(r, \lambda) = e^{i\lambda r} S(\lambda) + o(1)$ при $r \rightarrow \infty$, где $S(\lambda)$ — однозначно определенная $(n \times n)$ -матрица, зависящая от параметра $\lambda \in R$.

Доказательство. Ясно, что решение $X(r, \lambda)$ задачи (3.1) — (3.2) можно представить в виде

$$X(r, \lambda) = U(r, \lambda) U^{-1}(0, \lambda) P_K \begin{bmatrix} C(\lambda) \\ 0 \end{bmatrix},$$

где $U(r, \lambda)$ — $(2n \times 2n)$ -матричное решение уравнения (0.3), удовлетворяющее асимптотике (1.8), а $C(\lambda)$ — произвольная $(n \times n)$ -матрица, зависящая от параметра $\lambda \in R$.

* В пространстве $C^{2n} = H_+ \oplus H_-$ наряду с обычным скалярным произведением можно рассмотреть индефинитное скалярное произведение $[x, y] = (Jx, y)$. Подпространство $L \subset C^{2n}$ называется J -нейтральным гипермаксимальным, если $L = L^{\perp 1}$, где $L^{\perp 1} = \{x \in C^{2n} / [x, y] = 0 \forall y \in L\}$. Подробнее о геометрии J -пространств см. в [5].

Отсюда, учитывая, что $U^{-1}(0, \lambda) = -JU^*(0, \lambda)J$, и вид матрицы P_K , получим

$$X(r, \lambda) = U(r, \lambda) \begin{bmatrix} (U_{11}^*(0, \lambda) - U_{21}^*(0, \lambda)K)C(\lambda) \\ (-U_{12}^*(0, \lambda) + U_{22}^*(0, \lambda)K)C(\lambda) \end{bmatrix}.$$

Подставим $C(\lambda) = (U_{11}^*(0, \lambda) - U_{21}^*(0, \lambda)K)^{-1}$. Получим

$$X_0(r, \lambda) = U(r, \lambda) \begin{bmatrix} I_n \\ S(\lambda) \end{bmatrix},$$

где

$$S(\lambda) = (-U_{12}^*(0, \lambda) + U_{22}^*(0, \lambda)K)(U_{11}^*(0, \lambda) - U_{21}^*(0, \lambda)K)^{-1}. \quad (3.3)$$

Теперь для m -функции $X_0(r, \lambda)$, учитывая асимптотику (1.8), получаем

$$X_0(r, \lambda) = e^{-i\lambda r} I_n + e^{i\lambda r} S(\lambda) + o(1), \text{ при } r \rightarrow \infty. \quad (3.4)$$

Лемма доказана.

Определение 3.1. M -функция $S(\lambda)$ ($\lambda \in R$), однозначно определенная с помощью задачи (3.1)–(3.2), называется S -матрицей уравнения (3.1), отвечающей граничному условию (3.2), или оператора A_p , порожденного дифференциальным выражением (0.1) и граничным условием (3.2).

Матрицу $U^{-1}(0, \lambda)$ естественно называть матрицей асимптотической эквивалентности уравнений

$$W^*(r) J \frac{d}{dr} (W(r) x(r, \lambda)) = \lambda x(r, \lambda) \text{ и } J \frac{d}{dr} x_0(r, \lambda) = \lambda x_0(r, \lambda),$$

поскольку $x(r, \lambda) = x_0(r, \lambda) + o(1)$ при $r \rightarrow \infty$ тогда и только тогда, когда $x(0, \lambda) = U^{-1}(0, \lambda) x_0(0, \lambda)$.

Теорема 4*. Для того, чтобы некоторая m -функция $S(\lambda)$ ($\lambda \in R$) являлась S -матрицей некоторого уравнения вида (3.1) из класса K необходимо и достаточно, чтобы она обладала следующими свойствами;

1) $S(\lambda)$ — непрерывная на сомкнутой оси $\bar{R} = R \cup \{\pm \infty\}$ унитарная m -функция, допускающая представление

$$S(\lambda) = S(\infty) - \int_{-\infty}^{\infty} \Gamma(t) e^{-i\lambda t} dt \quad (\Gamma \in L_{n \times n}^1(R)). \quad (3.5)$$

2) Частные индексы m -функции $S(\lambda)$ равны нулю.

Определение частных индексов невырожденной m -функции вида (3.5) см. в [3], стр. 33. Здесь мы в пояснение условия 2) отметим только, что оно эквивалентно условию

2') $S(\lambda)$ допускает факторизацию в виде

$$S(\lambda) = S_-(\lambda) S_+(\lambda), \quad (3.6)$$

* В работе [6] эта теорема ошибочно формулировалась для канонических уравнений класса V_0 , а не K .

где $S_{\pm}(\lambda)$ принадлежат, соответственно, $\mathbb{W}_{n \times n}^{\pm}$ и $\det S_{\pm}(\lambda) \neq 0$ в соответствующих полуплоскостях $\text{Im} \lambda > 0$ и $\text{Im} \lambda < 0$.

Доказательство. Необходимость. Из леммы 3.1 следует, что S -матрица $S(\lambda)$ определяется дробно-линейным преобразованием (3.3) унитарной матрицы K с J -унитарной матрицей преобразования $U^{-1}(0, \lambda)$. Можно показать (см. [1], теорема 3.1), что $(U_{11}^*(\lambda) - U_{21}^*(\lambda)K)^{\pm 1} \in \mathbb{W}_{n \times n}^{\pm}$ и $(-U_{12}^*(\lambda) + U_{22}^*(\lambda)K)^{\pm 1} \in \mathbb{W}_{n \times n}^{\mp}$. Таким образом свойства 1), 2) S -матрицы $S(\lambda)$ являются непосредственным следствием представления (3.3) матрицы $S(\lambda)$.

Достаточность. В силу теоремы 4.3 работы [1] ганкелев оператор Γ , порожденный m -функцией $\Gamma(t)$ при $t > 0$ в представлении (3.5) матрицы $S(\lambda)$, удовлетворяет условию $\|\Gamma\|_2 < 1$. Следовательно m -функция $\Gamma_{\Delta}(t)$, определенная формулой (1.3.1) принадлежит классу K_{Γ} . Теперь нетрудно проверить, что $S(\lambda)$ является S -матрицей задачи (3.1)–(3.2), в которой дифференциальное выражение порождено m -функцией $-\Gamma_{\Delta}(t)$,* а граничное условие — унитарной матрицей $S(\infty) = K$. (см. [1], следствие 4.2). Теорема доказана.

В заключение рассмотрим связь между спектральной функцией $\Sigma(\lambda)$ оператора A_p , порожденного дифференциальным выражением (0.1) и граничным условием (3.2) и его S -матрицей.

Теорема 5. *Спектральная функция $\Sigma(\lambda)$ ($\lambda \in \mathbb{R}$) оператора A_p и его S -матрица $S(\lambda)$ связаны соотношением*

$$\frac{d\Sigma(\lambda)}{d\lambda} = \frac{1}{\pi} S_+^{-1}(\lambda) S_+^{*-1}(\lambda) (= S_-^{-1}(\lambda) S_-^{*-1}(\lambda)), \quad (3.7)$$

где $S_{\pm}(\lambda)$ — множители в представлении (3.6) матрицы $S(\lambda)$.

Доказательство. Рассмотрим многообразие L финитных вектор-функций из $L_{2n \times 1}^2(\mathbb{R}_+)$ и покажем, что выражение

$$\Phi(f, \lambda) = [I, 0] P_k U^{*-1}(0, \lambda) \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds \quad (f \in L),$$

где $U(r, \lambda)$ есть решение уравнения (0.3), удовлетворяющее асимптотике (1.8), является направляющим функционалом для оператора A_p . Это означает (см. [17]), что уравнение

$$(A_p - \lambda I) x = f$$

имеет решение в $D(A_p) \cap L$ в том и только в том случае, если $\Phi(f, \lambda) = 0$.

Для проверки этого заметим, что финитное решение уравнения

$$\mathbb{W}^*(r) J \frac{d}{dr} (\mathbb{W}(r) x(r)) - \lambda x(r) = f(r)$$

* Дело в том, что в представлении m -функции $-JU(0, \lambda)J$ в виде (1.4) участвует m -функция $-JK(t)J$ и, следовательно, из уравнения (1.5в) определяется m -функция $-\Gamma_{\Delta}(t)$.

можно представить в виде

$$x(r, \lambda) = U(r, \lambda) J \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds.$$

Отсюда

$$x(0, \lambda) = U(0, \lambda) J \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds.$$

Поэтому для выполнения условия $P_K x(0, \lambda) = x(0, \lambda)$ необходимо и достаточно, чтобы

$$\begin{aligned} 0 &= (I - P_K) x(0, \lambda) = (I - P_K) J U^{*-1}(0, \lambda) \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds = \\ &= J P_K U^{*-1}(0, \lambda) \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds. \end{aligned}$$

Здесь мы воспользовались тем, что $(I - P_K) J = J P_K$ и $J U^{*-1}(0, \lambda) = U(0, \lambda) J$. Остается заметить, что полученное равенство равносильно условию

$$P_+ P_K U^{*-1}(0, \lambda) \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds = 0.$$

Поэтому теорема будет доказана, если показать, что

$$(f, g) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} (\chi(f, \lambda), \chi(g, \lambda)) d\lambda \quad \forall f, g \in L,$$

где $\chi(f, \lambda) = S_+^{-1}(\lambda) \Phi(f, \lambda)$.

Предположим сперва, что дифференциальное выражение, определяющее оператор A_p , имеет вид (0.2). Тогда для m -функции $U(r, \lambda)$ имеем $U(r, \lambda) = (I + K) U_0(r, \lambda)$, где $I + K$ есть ограниченный оператор, действующий в каждом из пространств $L_{2n \times 1}^p(R_+)$ ($1 \leq p \leq \infty$) по формуле (2.1). С другой стороны $S_+^{-1}(\lambda) P_+ P_K U^{*-1}(0, \lambda) = [I_n, S^*(\lambda)]$, так что, положив $X_0(r, \lambda) = [I_n, S^*(\lambda)] U_0^*(r, \lambda) = [e^{i\lambda r} I_n, e^{-i\lambda r} S^*(\lambda)]$, получим

$$\begin{aligned} \chi(f, \lambda) &= S_+^{-1}(\lambda) P_+ P_K U^{*-1}(0, \lambda) \int_0^{\infty} U^*(s, \lambda) f(s) ds = \\ &= \int_0^{\infty} X_0^*(s, \lambda) [(I + K^*) f](s) ds. \end{aligned}$$

Отсюда, положив $[(I + K) f](r) = f_1(r)$, $[(I + K) g](r) = g_1(r)$, имеем

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} (\chi(f, \lambda), \chi(g, \lambda)) d\lambda &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} (f_1(t), X_0^*(t, \lambda) \cdot X_0(s, \lambda) g_1(s)) ds dt d\lambda = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} \left(f_1(t), \right. \\ &\left. \begin{array}{c} e^{-i\lambda(t-s)} I_n \quad e^{-i\lambda(t+s)} \left(S^*(\infty) - \int_{-\infty}^{\infty} \Gamma^*(\tau) e^{i\lambda\tau} d\tau \right) \\ e^{i\lambda(t+s)} \left(S(\infty) - \int_{-\infty}^{\infty} \Gamma(\tau) e^{-i\lambda\tau} d\tau \right) \quad e^{i\lambda(t-s)} I_n \end{array} \right) g(s) ds dt d\lambda = \\ &= \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \left(f_1(t), \begin{bmatrix} e^{-i\lambda(t-s)} I_n & e^{-i\lambda(t+s)} S^*(\infty) \\ e^{i\lambda(t+s)} S(\infty) & e^{i\lambda(t-s)} I_n \end{bmatrix} g_1(s) \right) d\lambda ds dt = \\ &= \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} (f_1(t) \Gamma_{\Delta}(t+s) g_1(s)) ds dt = \int_{-\infty}^{\infty} (\hat{f}_1(\lambda), \hat{g}_1(\lambda)) d\lambda = \\ &= \int_0^{\infty} (f_1(t), (\Gamma_{\Delta} g_1)(t)) dt = \int_0^{\infty} (f_1(t), (I - \Gamma_{\Delta}) g_1(t)) dt = \\ &= \int_0^{\infty} ((I + K^*) f(t), (I - \Gamma_{\Delta}) (I + K^*) g(t)) dt = \\ &= \int_0^{\infty} (f(t), (I + K)(I - \Gamma_{\Delta}) (I + K^*) g(t)) dt = (f, g). \end{aligned}$$

Общий случай получается предельным переходом, поскольку множество m -функций $\Gamma \in \mathbf{K}_{\Gamma}$, отвечающее дифференциальным выражениям из класса V_0 , плотно в \mathbf{K}_{Γ} . Теорема доказана.

Замечание. Из доказанной теоремы следует, что спектральную плотность оператора A_p можно представить в виде

$$\frac{d\Sigma(\lambda)}{d\lambda} = \frac{1}{\pi} \left(I_n + \int_{-\infty}^{\infty} H(t) e^{-i\lambda t} dt \right) > 0, \quad (3.8)$$

где $H(t)$ — суммируемая на оси эрмитова акселеранта*.

* Определение и свойства акселерант см., например, в [2].

Теперь формулу (3.7) можно рассматривать как правую и левую каноническую факторизации правой части равенства (3.8), которая однозначно определяет факторы $S_{\pm}(\lambda)$. Таким образом, между множествами S -матриц уравнений класса K и эрмитовых акселерант, удовлетворяющих условию (3.8) существует (1—1)—значное соответствие.

Это предложение можно рассматривать как решение прямой и обратной спектральной задачи для операторов класса K .

Երևանский государственный
университет

Поступила 21.III.1987.

Յ. Է. Մելիք-Ադամյան. Կանոնական դիֆերենցիալ օպերատորների մի դասի մասին (ամփոփում)

Դիտարկվում է

$$(Dx)(r) = W^*(r) J \frac{d}{dr} (W(r) x(r)) \quad (r \in [0, \infty)). \quad (0.1)$$

տեսքի դիֆերենցիալ արտահայտությունը, որտեղ J -ը $(2n \times 2n)$ -մատրից է $J^* = -J$, $J^2 = -I_{2n}$ Կանոնականներով, իսկ $W(r)$ -ը $(2n)$ -մատրից-ֆունկցիա է J -ունիտար արժեքներով ($W^*(r) J W(r) = J$, $r \in [0, \infty)$): (0.1) տեսքի արտահայտությունը ընդհանրացնում է էրմիտյան $V(r)$ պոտենցիալով ($V^*(r) = V(r)$) կանոնական դիֆերենցիալ արտահայտությունը՝

$$(D_V x)(r) = J \frac{dx(r)}{dr} - V(r) x(r)$$

$(Dx)(r, \lambda) = \lambda x(r, \lambda)$ հավասարումների մի դասի համար, որը ընդգրկում է իր մեջ հանրագումարելի $V(r)$ պոտենցիալով $(D_V x)(r, \lambda) = \lambda x(r, \lambda)$ հավասարումները, լուծվում է ցրման տեսություն և սպեկտրակ տեսության խնդիրները:

F. E. MELIK—ADAMIAN. On a class of canonical differential operators (summary)

Differential expression of the type

$$(Dx)(r) = W^*(r) J \frac{d}{dr} (W(r) x(r)) \quad (r \in [0, \infty)); \quad (0.1)$$

where J is $(2n \times 2n)$ -matrix with the properties $J^* = -J$, $J^2 = -I_{2n}$ and $W(r)$ is a continuous $(2n \times 2n)$ -matrix function with J -unitary values ($W^*(r) J W(r) = J \forall r \in [0, \infty)$) is considered.

The expression of this type generalized the canonical differential expression

$$(D_V x)(r) = J \frac{dx(r)}{dr} - V(r) x(r)$$

with Hermitian potential $V(r)$ $V^*(r) = V(r)$.

For the special class of equations $(Dx)(r, \lambda) = \lambda x(r, \lambda)$ which include equations $(D_V x)(r, \lambda) = \lambda x(r, \lambda)$ with summable potential $V(r)$ ($V \in L^1_{2n \times 2n}(0, \infty)$), the problems of scattering and spectral theory are solved.

ЛИТЕРАТУРА

1. М. Г. Крейн, Ф. Э. Мелик-Адамян. Интегральные ганкелевы операторы и связанные с ними проблемы продолжения, Изв. АН Арм.ССР, Математика, XIX, № 4, 5, 1984, 311—360.

2. М. Г. Крейн, Ф. Э. Мелик-Адамян. Матрично-континуальные аналоги задачи Шура и Каратеодори-Теплица, Изв. АН Арм.ССР, Математика, т. XXI, № 2, 1986, 107—141.
3. И. Ц. Гохберг, М. Г. Крейн. Системы интегральных уравнений на полупрямой с ядром, зависящими от разности аргументов, УМН, XIII, вып. 2 (80), 1958, 3—72.
4. Ф. Э. Мелик-Адамян. О канонических дифференциальных операторах в гильбертовом пространстве, Изв. АН Арм.ССР, Математика, XII, № 1, 1977, 10—31.
5. М. Г. Крейн. Введение в геометрию J -пространств и теория операторов в этих пространствах, Вторая летняя мат. школа, часть I, «Наукова думка», Киев, 1956, 15—93.
6. М. Г. Крейн, Ф. Э. Мелик-Адамян. К теории S -матриц канонических уравнений с суммируемым потенциалом, ДАН Арм.ССР, XVI, № 4, 1968, 150—155.
7. М. Г. Крейн. При эрмітові оператори с напрямними функціоналами, Збірник проць математики, АН УССР, № 10, 1948, 83—105.