

---

---

## ЛИНЕАРИЗАЦИЯ ОДНОГО КЛАССА ФУНКЦИЙ С ПОМОЩЬЮ ЭРМИТОВЫХ ОПЕРАТОРОВ

С. Г. Мильграм

Будем рассматривать семейство операторов вида  $A_p = A_0 + p c J_0$  ( $c > 0$ ), действующих в пространстве  $H$  и зависящих от вещественного параметра  $p$ , где  $A_0$  — ограниченный эрмитов оператор, а  $J_0$  — оператор проектирования на некоторое одномерное подпространство ( $c$  — положительная постоянная величина). Эрмитова матрица  $A_p$  линейна относительно параметра  $p$ .

Как известно, имеет место следующая теорема Г. Вейля [7]: если к ограниченному самосопряженному оператору  $A$  прибавить вполне непрерывный самосопряженный оператор  $B$ , то предельный спектр оператора  $A$  при этом не изменится. Из этой теоремы следует, что может меняться только чисто точечный спектр конечного ранга оператора  $A$ , т. е. дискретный спектр\*.

Мы будем говорить, что семейство операторов  $A_p$  *линеаризует* заданную функцию  $\lambda = F(p)$  (не обязательно однозначную), если значения этой функции в каждой точке  $p$  совпадают с дискретным спектром оператора  $A_p$ . Ниже найдены необходимые и достаточные условия, при которых функцию можно линеаризовать. Частный случай этой задачи был рассмотрен в работах М. С. Лившица [4]. В дальнейшем применяется метод, использованный в этих работах.

1. Рассмотрим однозначную или многозначную функцию  $\lambda = F(p)$  вещественного переменного  $p$ , принимающую вещественные значения  $\lambda$  обозначим соответственно через  $\mathfrak{R}$  и  $\mathfrak{M}$  — область определения и область значений этой функции.

Пусть  $p = p(\lambda)$  — обратная функция. Мы будем говорить, что функция  $\lambda = F(p)$  принадлежит классу  $N^{(-1)}$ , если функция  $q(\lambda) = \frac{-1}{p(\lambda)}$  от переменной  $\lambda$  однозначна и представима в виде

$$q(\lambda) = \int_a^b \frac{d\sigma(t)}{t - \lambda} \quad (\lambda \in \mathfrak{M}),$$

где  $\sigma(t)$  — неубывающая, ограниченная функция. Область определения ( $\mathfrak{M}$ ) функции  $q(\lambda)$  состоит из интервалов  $(-\infty, a)$ ,  $(b, +\infty)$  и точек постоянства функции  $\sigma(t)$  ( $a \leq t \leq b$ ).

З а м е ч а н и е. Для семейства операторов  $A_p = A_0 + p J_0$  при условии, что  $A_0$  оператор с простым спектром, имеет место следующее утверждение: если  $u_0$ , базисный орт одномерного пространства  $J_0 H$ , является

---

\* Все точки непрерывного спектра, а также предельные точки точечного спектра и собственные значения бесконечной кратности относятся к предельному спектру.

порождающим элементом для оператора  $A_0$ , то  $u_0$  также есть порождающий элемент для оператора  $A_p$ . Действительно, допустим, что  $u_0$  — является порождающим элементом оператора  $A_0$ , следовательно, линейная замкнутая оболочка  $A_0^k u_0$  ( $k = 0, 1, 2 \dots$ ) образует все пространство  $H_0$ . Легко показать по индукции, что векторы  $A_0^n u_0$  выражаются в виде линейных комбинаций векторов  $A_p^k u_0$  ( $k = 0, 1, 2 \dots n$ ). Для  $n = 1$  это очевидно. Если  $A_0^n u_0 = \sum c_k A_p^k u_0$ , то, применяя к обеим частям  $A_0$  и используя соотношение  $A_0 f = A_p f - p(f, u_0) u_0$ , получим

$$A_0^{n+1} u_0 = \sum_{k=0}^n c_k A_p^{k+1} u_0 - p \sum_{k=0}^n c_k (A_p^k u_0, u_0) u_0.$$

Пусть теперь  $A_0$  — эрмитов оператор, не обязательно имеющий простой спектр в пространстве  $H$ . Пространство  $H_0$ , образованное линейной замкнутой оболочкой векторов  $A_0^k u_0$ , приводит семейство операторов  $A_p$ , и  $u_0$  будет порождающим элементом для семейства операторов  $A_p$ . Представим пространство  $H$  как прямую сумму

$$H = H_0 \oplus H_1.$$

Пусть  $A_p^{(0)}$  и  $A_p^{(1)}$  — части оператора  $A_p$ , лежащие соответственно в  $H_0$ ,  $H_1$ , тогда

$$A_p g = A_p^{(0)} g_1 + A_p^{(1)} g_2,$$

где  $g = g_1 + g_2$  и  $g_1 \in H_0$ ,  $g_2 \in H_1$ .

Очевидно, что оператор  $A_p^{(1)}$  не зависит от параметра  $p$ . В дальнейшем мы будем требовать, чтобы оператор  $A_0$  в пространстве  $H$  имел простой спектр и элемент  $u_0$  являлся порождающим. Если этого не потребовать, то все рассуждения будут верны для пространства  $H_0$ .

Имеет место теорема: Если  $A_p = A_0 + p c J_0$  ( $c > 0$ ) — семейство эрмитовых операторов с простым спектром, зависящих от вещественного параметра  $p$  и  $J_0$  — проектор на одномерное пространство, базисный орт которого есть порождающий элемент оператора  $A_0$ , то существует функция  $\lambda = F(p)$  класса  $N^{(-1)}$ , обладающая следующими свойствами:

1. Область определения  $\mathfrak{M}$  функции  $\lambda = F(p)$  совпадает с множеством тех значений  $p$ , при которых у оператора  $A(p)$  существует непустой дискретный спектр.

2. Если  $p \in \mathfrak{M}$ , то дискретный спектр соответствующего оператора  $A_p$  совпадает с множеством значений функции  $\lambda = F(p)$  в точке  $p$ . Для доказательств введем рассмотрение функции [4]

$$\varphi_0(\lambda) = ((A_0 - \lambda I)^{-1} u_0, u_0), \quad \varphi_p(\lambda) = ((A_p - \lambda I) u_0, u_0), \quad (1)$$

где  $\lambda$  — точка регулярности операторов  $A_0$  и  $A_p$ , а  $u_0$  — порождающий элемент  $A_0$  и, следовательно, порождающий элемент  $A_p$ , что следует из замечания. Предварительно докажем лемму:

Для того, чтобы точка  $\lambda_0$  была точкой дискретного спектра эрмитового оператора  $A$ , имеющего простой спектр, необходимо и достаточно, чтобы точка  $\lambda_0$  являлась полюсом функции  $\varphi(\lambda) = ((A - \lambda I)^{-1} u_0, u_0)$  ( $u_0$  — порождающий элемент). Как известно [1, 3], для любого ограниченного самосопряженного оператора имеет место следующее представление:

$$((A - \lambda I)^{-1} \psi_0, \psi_0) = \int_a^b \frac{d\rho_A(t)}{t - \lambda}, \quad \rho_A(t) = (\mathcal{E}_\lambda \psi_0 \psi_0),$$

где  $\mathcal{E}_\lambda$  — спектральная функция оператора  $A$ .

Необходимость вытекает из того известного факта, что если  $\lambda_0$  является точкой дискретного спектра, то существуют интервалы  $(\lambda_0 - \varepsilon, \lambda_0 + \varepsilon)$ , в которых спектральная функция  $\mathcal{E}_\lambda$  постоянна, а  $(\mathcal{E}_{\lambda_0+0} - \mathcal{E}_{\lambda_0-0}) \neq 0$ .

Из простоты спектра следует, что функция  $\rho(\lambda) = \|\mathcal{E}_\lambda u_0\|^2$ , где  $u_0$  порождающий элемент, также имеет разрыв непрерывности в точке разрыва спектральной функции  $\mathcal{E}_\lambda$  [3]. Таким образом, получаем, что  $\lambda_0$  — простой полюс функции  $\varphi(\lambda)$ . Достаточность может быть установлена с помощью формулы обращения Стильтьеса:

$$\rho_A(x) = \lim_{\alpha \rightarrow 0} \frac{1}{2\pi i} \int_0^x [g(t + \alpha i) - g(t - \alpha i)] dt,$$

где

$$g(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\rho(x)}{x-t}.$$

Так как точка  $\lambda_0$  является простым полюсом функции  $g(\lambda)$ , то в некоторой окрестности  $(\lambda_0 - \varepsilon, \lambda_0 + \varepsilon)$  функция  $g(\lambda)$  непрерывна, исключая точку  $\lambda_0$ . Согласно формуле обращения Стильтьеса, функция  $\rho_A(x)$  будет постоянной в интервалах  $(\lambda_0 - \varepsilon, \lambda_0)$ ,  $(\lambda_0, \lambda_0 + \varepsilon)$  и  $\rho_A(\lambda_0 + 0) - \rho_A(\lambda_0 - 0) > 0$ . Из простоты спектра оператора  $A$  следует, что точка  $\lambda_0$  принадлежит дискретному спектру. Воспользовавшись леммой и соотношением [4]

$$\varphi_p = \frac{\varphi_0(\lambda)}{1 + p c \varphi_0(\lambda)},$$

нетрудно получить доказательство теоремы. Из соотношения (2) следует, что полюсы функций  $\varphi_0(\lambda)$  и  $\varphi_p(\lambda)$  различны. Следовательно, все полюсы функции  $\varphi_p(\lambda)$  совпадают с множеством корней уравнения относительно

$$1 + p c \varphi_0(\lambda) = 0,$$

где  $\varphi_0(\lambda)$  имеет вид (1). Значения функции  $\lambda = F(p)$ , определяемой уравнением

$$-\frac{1}{cp} = \int_a^b \frac{d\rho_{A_0}(t)}{t - \lambda},$$

согласно лемме, являются точками дискретного спектра оператора  $A$ . Итак, функция  $\lambda = F(p)$  принадлежит классу  $N^{(-1)}$  и удовлетворяет условиям теоремы.

Так как функция  $\varphi_0(\lambda)$  монотонно возрастает на каждом интервале постоянства функции

$$\rho_{A_0}(t) = (\mathcal{E}_t u_0 u_0), \quad a \leq t \leq b,$$

то, в частности, из доказанной теоремы получаем известный факт: внутри каждой лакуны в спектре оператора  $A_0$  оператор  $A_p$  имеет не более одного собственного значения. К числу лакун относятся также интервалы  $(-\infty, a)$  и  $(b, +\infty)$ , где  $a, b$  — границы спектра оператора  $A_0$ .

Заметим, что из уравнения (2) следует, что дискретные спектры операторов  $A_p$  при различных значениях параметра  $p$  не имеют общих точек.

Докажем обратную теорему:

Для любой функции  $\lambda = F(p)$  класса  $N^{(-1)}$  можно построить семейство операторов  $A_p = A_0 + p c J_0$  такое, что для каждого фиксированного значения  $p$  из области определения ( $\mathfrak{R}$ ) функции  $\lambda = F(p)$  множество значений этой функции совпадает с дискретным спектром соответствующего

оператора  $A_p$ . Таким образом, семейство операторов  $A_p$  линеаризует заданную функцию  $F(p)$ .

**Доказательство.** Пусть  $\lambda = F(p)$  принадлежит классу  $N^{(-1)}$ . Тогда для обратной функции  $p = p(\lambda)$  имеет место соотношение

$$-\frac{1}{p(\lambda)} = \int_a^b \frac{d\sigma(t)}{t-\lambda} = c \int_a^b \frac{d\rho_0(t)}{t-\lambda},$$

где

$$c = \int_a^b d\sigma(t), \quad \int_a^b d\rho_0(t) = 1.$$

По весу  $\rho_0(t)$  строим Якобиеву матрицу [3], элементы которой имеют вид

$$a_{ik} = \int_a^b \lambda P_i(\lambda) P_k(\lambda) d\rho_0(\lambda),$$

где  $P_i(\lambda)$  и  $P_k(\lambda)$  — ортонормированная система полиномов с весом  $\rho_0(\lambda)$

$$\int_a^b P_i(\lambda) P_k(\lambda) d\rho_0(t) = \begin{cases} 0 & \text{при } i \neq k \\ 1 & \text{при } i = k. \end{cases}$$

Обозначим через  $A_0$  эрмитов оператор, соответствующий данной матрице. Оператор  $A_0$  имеет простой спектр и за порождающий элемент можно принять первый орт  $u_0(1, 0, 0, \dots)$ . Любой базисный орт  $u_k$  выразится через  $u_0$  по формуле:

$$u_k = P_k(A_0) u_0 \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Построим семейство операторов  $A_p = A_0 + cpJ_0$ , где  $J_0$  — оператор проектирования на одномерное пространство с базисным ортом  $u_0$ . Используя лемму и соотношения (1) и (3), мы убедимся в том, что спектр оператора  $A_p$  совпадает с множеством значений функции  $\lambda = F(p)$  и семейство операторов  $A_p$  линеаризует функцию  $F(p)$ . Если не требовать, чтобы оператор  $A_0$  имел простой спектр, то матрица, соответствующая оператору  $A_p$ , будет унитарно эквивалентна матрице вида:

$$\begin{pmatrix} A_0 + pCJ_0 & 0 \\ 0 & C \end{pmatrix}, \quad C — \text{эрмитова матрица, не зависящая от } p.$$

Это следует из замечания и того факта, что всякая эрмитова матрица, соответствующая ограниченному оператору с простым спектром, унитарно эквивалентна матрице Якоби. В итоге получена

**Теорема.** Для того, чтобы можно было построить семейство операторов  $A_p = A_0 + cpJ_0$ , линеаризующих функцию  $\lambda = F(p)$ , необходимо и достаточно, чтобы данная функция принадлежала к классу  $N^{(-1)}$ .

Из приведенного выше доказательства следует, что между классом Якобиевых матриц  $A_p = A_0 + cpJ_0$  и классом функций из  $N^{(-1)}$  можно установить взаимно-однозначное соответствие.

Для иллюстрации полученных результатов рассмотрим примеры.

В качестве простейшего примера рассмотрим двузначную функцию

$$\lambda = p \pm \sqrt{m^2 + p^2}, \tag{4}$$

откуда

$$-\frac{1}{p} = \frac{-2\lambda}{\lambda^2 - m^2} = \frac{1}{m - \lambda} + \frac{1}{-m - \lambda}. \tag{5}$$

Так как функция  $\frac{-2\lambda}{\lambda^2 - m^2}$ , очевидно, является неванлинновской, то функ-

ция (4) принадлежит к классу  $N^{(-1)}$ . По функции  $\lambda = F(p)$  построим семейство операторов  $A_p = A_0 + p c J_0$ . Имеет место соотношение

$$-\frac{1}{p} = c \int_a^b \frac{d\rho_{A_p}(t)}{t - \lambda},$$

$$\text{где } \int_a^b d\rho_{A_p}(t) = 1.$$

Из соотношения (4) и (5) следует, что нагрузка  $c\rho_{A_p}(t)$  — кусочно постоянная функция, имеющая в точках  $x_1 = t$  и  $x_2 = -t$  скачки, равные единице. Постоянную  $c$  найдем из условия:

$$c \int_{-m}^m d\rho_{A_p}(t) = 2, \quad c = 2.$$

Пространство  $H_0$  является двумерным. Ортогональные полиномы:  $P_0(t) = 1$ ,  $P_1(t) = \frac{1}{m}t$ . Вычисляя коэффициенты матрицы Якоби, получаем матрицы второго порядка:

$$A_0 = \begin{vmatrix} 0 & m \\ m & 0 \end{vmatrix} \text{ и } A_p = \begin{vmatrix} 2p & m \\ m & 0 \end{vmatrix}$$

2. Рассмотрим двузначную функцию  $\lambda = F(p)$ ,  $(-\infty < p < \infty)$ ,  $p \neq 0$ , имеющую вид\*:

$$F(p) = \begin{cases} \sqrt{m_2^2 + p^2} \pm \sqrt{m_1^2 + p^2} & p > 0 \\ -\sqrt{m_2^2 + p^2} \pm \sqrt{m_1^2 + p^2} & p < 0 \end{cases} \quad m_1 > m_2. \quad (6)$$

Очевидно, функция  $F(p)$  принимает все значения, лежащие вне отрезков  $[-(m_2 + m_1), -(m_1 - m_2)]$ ,  $[(m_1 - m_2), (m_1 + m_2)]$ . Покажем, что так определенная функция  $F(p)$  принадлежит классу  $N^{(-1)}$  и линеаризуем ее. Для этого вначале покажем, что функция  $q(\lambda) = -\frac{1}{p(\lambda)}$  при аналитическом продолжении в верхнюю полуплоскость допускает представление вида

$$q(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\sigma(t)}{t - \lambda}. \quad (7)$$

Обозначим  $\sqrt{m_2^2 + p^2} = \zeta$ , тогда функция  $\lambda = F(p)$  имеет вид

$$F(p) = \zeta \pm \sqrt{\mu^2 + \zeta^2},$$

где  $\mu^2 = m_1^2 - m_2^2$ .

Условимся считать корень  $\zeta = \sqrt{m_2^2 + p^2}$  положительным, когда  $p > 0$ , и отрицательным, когда  $p < 0$ . Обратная функция  $p = p(\lambda)$  может быть представлена в виде:

$$\begin{cases} \zeta = \frac{1}{2} \left( \lambda - \frac{\mu^2}{\lambda} \right), \quad \lambda \in \mathfrak{M} = (-\infty, -\mu_1) + (-\mu_2, \mu_2) + (\mu_1, \infty) \\ p = \sqrt{\zeta^2 - m_2^2}, \quad \mu_1 = m_1 + m_2, \quad \mu_2 = m_1 - m_2. \end{cases} \quad (8)$$

\* Интересно отметить, что сумма  $E = \sqrt{m_1^2 + p^2} + \sqrt{m_2^2 + p^2}$  выражает в релятивистской механике энергию системы двух частиц относительно центра их масс (скорость света  $c = 1$ ). Возможно, что линеаризация этой функции имеет не только математический интерес.

Проведем в плоскости  $\zeta$  разрез вдоль отрезка  $[-m_2, m_2]$  и возьмем ту однозначную ветвь функции  $p = \sqrt{\zeta^2 - m_2^2}$ , которая при  $\zeta > m_2$  принимает положительные значения. Тогда при аналитическом продолжении  $\sqrt{\zeta^2 - m_2^2}$  принимает отрицательные значения для  $\zeta < -m_2$ . Так как каждая из функций (8) переводит верхнюю полуплоскость на себя, то сложная функция  $p = p(\lambda)$  есть функция Неванлинны:

$$\text{Im } p(\lambda) > 0 \quad (\text{Im } \lambda > 0).$$

Очевидно, функция  $q(\lambda) = -\frac{1}{p(\lambda)}$  обладает тем же свойством и, кроме того,  $\overline{\lim}_{y \rightarrow +\infty} \left| y \frac{1}{p(iy)} \right| < \infty$ . Отсюда следует [1, 2], что функция  $q(\lambda)$  представлена в виде интеграла (7). Из соотношений (8) найдем  $q(\lambda)$ :

$$q(\lambda) = \frac{-2\lambda}{\sqrt{(\lambda^2 - \mu_1^2)(\lambda^2 - \mu_2^2)}}. \tag{9}$$

Функция  $\zeta(\lambda)$  отображает отрезки  $[-\mu_1, -\mu_2] + [\mu_2, \mu_1]$  на отрезок  $[-m_2, m_2]$ . Таким образом, область определения функции  $q(\lambda)$  совпадает с областью значений функции  $F(p)$ . Воспользовавшись формулой обращения Стильтеса, выразим функцию  $\sigma'(t)$  через скачок функции  $q(\lambda)$  в точках вещественной оси

$$\sigma'(t) = \lim_{\delta \rightarrow +0} \frac{1}{2\pi i} [q(t + i\delta) - q(t - i\delta)] = -\frac{1}{\pi} \lim_{\delta \rightarrow +0} \text{Im } q(t + i\delta). \tag{10}$$

Рассмотрим произвольную точку  $\lambda = t + i\delta$  в плоскости  $\text{Im } \lambda > 0$ , такую, что  $t \in [-\mu_1, -\mu_2] + [\mu_2, \mu_1]$ , тогда при  $\delta \rightarrow 0$  точка  $\zeta(t + i0) \in [-m_2, m_2]$ . В случае, когда  $t \in [-\mu_1, -\mu_2] + [\mu_2, \mu_1]$  и  $\delta \rightarrow 0$  точка  $\zeta(t + i0) \notin [-m_2, m_2]$ .

Из формулы обращения Стильтеса (10) получаем:

$$\begin{aligned} 1. \quad \sigma'(t) &= \frac{1}{\pi} |q(t)| \quad \text{при } t \in [-\mu_1, -\mu_2] + [\mu_2, \mu_1] \\ 2. \quad \sigma'(t) &= 0 \quad \text{при } t \notin [-\mu_1, -\mu_2] + [\mu_2, \mu_1] \end{aligned} \tag{11}$$

Из соотношений (11) следует, что интеграл (7) имеет вид

$$q(\lambda) = \int_{-\mu_1}^{-\mu_2} \frac{d\sigma(t)}{t-\lambda} + \int_{\mu_2}^{\mu_1} \frac{d\sigma(t)}{t-\lambda},$$

или

$$-\frac{1}{p(\lambda)c} = \int_{-\mu_1}^{-\mu_2} \frac{d\rho_A(t)}{t-\lambda} + \int_{\mu_2}^{\mu_1} \frac{d\rho_A(t)}{t-\lambda}, \quad \left[ \int_{-\mu_1}^{-\mu_2} d\rho_A(t) + \int_{\mu_2}^{\mu_1} d\rho_A(t) = 1 \right] \tag{12}$$

В дальнейшем покажем, что  $c = 2$ . Из соотношений (9) и (11) следует

$$\rho'_A(t) = \frac{|t|}{\pi \sqrt{[(m_1 + m_2)^2 - t^2][t^2 - (m_1 - m_2)^2]}}.$$

Наша задача линеаризации  $\lambda = F(p)$  свелась к задаче построения системы ортогональных полиномов на вещественной оси по весу  $\rho'_A(t)$  на множестве  $E$  и вычислению матрицы Якоби.

Рассмотрим вес:

$$\rho(t) = \begin{cases} \frac{|t|}{\pi \sqrt{(b^2 - t^2)(t^2 - a^2)}} & t \in E = [-b, -a] + [a, b] \\ 0 & t \notin E \quad (a < b). \end{cases} \tag{13}$$

Мы приходим к ортогональным полиномам, полученным Н. И. Ахиезером [5], как частный случай эллиптических полиномов. Полиномы  $P_n(t)$  ( $n = 0, 1, 2, \dots$ ) можно найти следующим образом.

Пусть  $a = m_1 - m_2$ ,  $b = m_1 + m_2$ . В интеграле

$$\frac{2}{\pi} \int_{m_1 - m_2}^t \frac{t dt}{[(m_1 + m_2)^2 - t^2][t^2 - (m_1 - m_2)^2]}$$

сделаем подстановку  $t = \sqrt{ax + \beta}$ , где  $\alpha = 2m_1m_2$ ,  $\beta = m_1^2 + m_2^2$ ; получим

$$\frac{2}{\pi} \int_a^t \frac{t dt}{(b^2 - t^2)(t^2 - a^2)} = \frac{1}{\pi} \int_{-1}^x \frac{dx}{\sqrt{1 - x^2}} \quad (a \leq t \leq b, -1 \leq x \leq 1). \quad (14)$$

Весовая функция (13), следовательно, переходит в вес полиномов П. Л. Чебышева

$$\frac{1}{\pi} \cdot \frac{1}{\sqrt{1 - x^2}} \text{ на отрезке } -1 \leq x \leq 1.$$

(Пользуясь равенством (14) и формулой (12), получаем, что  $c = 2$ ). Отсюда непосредственно следует, что четные полиномы  $P_{2n}(t)$  связаны с полиномами П. Л. Чебышева зависимостью

$$P_{2n}(t) = \sqrt{2} T_n\left(\frac{t^2 - \beta}{\alpha}\right) = \sqrt{2} \cos n \arccos \cos\left(\frac{t^2 - \beta}{\alpha}\right), \quad P_0(t) = 1 \quad (n = 1, 2, \dots)$$

Полиномы  $P_{2n}(t)$  будут при этом нормированными условием

$$\int_E P_{2n}^2(t) \rho(t) dt = 1.$$

Найдем нечетные полиномы  $P_{2n+1}(t)$ . Условие ортогональности дает

$$\begin{aligned} \int_E \frac{P_{2n+1}(t) P_{2m+1}(t) |t| dt}{\pi \sqrt{(b^2 - t^2)(t^2 - a^2)}} &= \frac{2}{\pi} \int_{m_1 - m_2}^{m_1 + m_2} \frac{t^2 \tilde{P}_{2n}(t) \tilde{P}_{2m}(t) t dt}{\sqrt{[(m_1 + m_2)^2 - t^2][t^2 - (m_1 - m_2)^2]}} = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-1}^{+1} \frac{(ax + \beta) \tilde{P}_{2n}(\sqrt{ax + \beta}) \tilde{P}_{2m}(\sqrt{ax + \beta})}{\sqrt{1 - x^2}} dx = 0 \quad (n \neq m), \end{aligned}$$

где

$$\tilde{P}_{2n}(t) = t^{-1} P_{2n+1}(t).$$

Известно [6], что полиномы, образующие ортогональную систему по весу

$$\frac{x + \frac{\beta}{\alpha}}{\sqrt{1 - x^2}},$$

лишь постоянным множителем могут отличаться от полиномов

$$\frac{1}{x + \frac{\beta}{\alpha}} \begin{vmatrix} T_n\left(-\frac{\beta}{\alpha}\right) & T_n(x) \\ T_{n+1}\left(-\frac{\beta}{\alpha}\right) & T_{n+1}(x) \end{vmatrix}$$

Следовательно,

$$P_{2n+1}(t) = c_n t^{-1} \left[ T_n\left(\frac{-\beta}{\alpha}\right) T_{n+1}\left(\frac{t^2 - \beta}{\alpha}\right) - T_{n+1}\left(\frac{-\beta}{\alpha}\right) T_n\left(\frac{t^2 - \beta}{\alpha}\right) \right] \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

Множитель  $c_n$  находим из условия нормированности полиномов  $P_{2n+1}(t)$ . Нормируя полиномы  $P_{2n+1}(t)$ , получим

$$P_{2n+1}(t) = \sqrt{2m_1m_2} t^{-1} \left[ \gamma_n T_n \left( \frac{t^2 - \beta}{\alpha} \right) + \gamma_n^{-1} T_{n+1} \left( \frac{t^2 - \beta}{\alpha} \right) \right], \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

где

$$\gamma_n = \sqrt{\frac{\left(\frac{m_1}{m_2}\right)^{n+1} + \left(\frac{m_2}{m_1}\right)^{n+1}}{\left(\frac{m_1}{m_2}\right)^n + \left(\frac{m_2}{m_1}\right)^n}} = \sqrt{\frac{\operatorname{ch}(n+1)\alpha}{\operatorname{ch} n \alpha}}, \quad \alpha = \ln \frac{m_1}{m_2} \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

Напишем рекуррентные соотношения между полиномами  $P_n(t)$  и найдем матрицу Якоби. Из соотношений:

$$\begin{aligned} tP_n(t) &= b_n P_{n+1}(t) + a_n P_n(t) + b_{n-1} P_{n-1}(t) \quad (n = 0, 1, 2, \dots), \\ P_0(t) &= 1 \quad P_{-1}(t) = 0 \end{aligned}$$

получаем значения коэффициентов  $a_n, b_n$  ( $n = 0, 1, 2, \dots$ ).

$$a_n = 0 \quad (n = 0, 1, 2, \dots) \quad b_0 = \sqrt{2m_1m_2}\gamma_0, \text{ так как } P_0(t) = 1.$$

$$b_{2n} = \sqrt{m_1m_2}\gamma_n \quad (n = 1, 2, \dots) \quad b_{2n+1} = \sqrt{m_1m_2}\gamma_n^{-1} \quad (n = 1, 2, \dots)$$

Искомая матрица  $A_0$  имеет вид

$$A_0 = \sqrt{m_1m_2}A,$$

где

$$A = \begin{vmatrix} 0 & \sqrt{2}\gamma_0 & 0 & 0 & 0 & \dots \\ \sqrt{2}\gamma_0 & 0 & \gamma_0^{-1} & 0 & 0 & \dots \\ 0 & \gamma_0^{-1} & 0 & \gamma_1 & 0 & \dots \\ 0 & 0 & \gamma_1 & 0 & \gamma_1^{-1} & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \gamma_1^{-1} & 0 & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \end{vmatrix}$$

Семейство операторов  $A_p$ , линеаризующих функцию  $\lambda = F(p)$ , имеет вид

$$A_p = \sqrt{m_1m_2}A + 2pJ_0,$$

где  $J_0$  — проектор на подпространство с базисным ортом  $u_0 = (1, 0, \dots)$ . Из доказательства видно, что оператор  $A_0$  имеет чисто непрерывный спектр, заполняющий отрезки  $[-(m_1 + m_2), -(m_1 - m_2)]$ ,  $[m_1 - m_2, m_1 + m_2]$ .

Оператор  $A_p$  имеет два собственных значения, определенных равенствами (6).

### ЛИТЕРАТУРА

1. Н. И. Ахиезер и И. М. Глазман. Теория линейных операторов, М.—Л., Гостехиздат, 1950.
2. Н. И. Ахиезер и М. Г. Крейн. О некоторых вопросах теории полиномов. Харьков, 1938.
3. В. И. Смирнов. Курс высшей математики, 5, Физматгиз, М.—Л., 1959.
4. М. С. Лившиц. Об одной обратной задаче теории операторов, «Докл. АН СССР», 97, № 3—4 (1954).
5. Н. И. Ахиезер. Über eine Eigenschaft der «elliptischen» Polynome. Сообщения Харьковского математического общества, серия 4, т. IX, 3—8, 1934.
6. И. П. Натансон. Конструктивная теория функций. Гостехиздат, М.—Л., 1949.
7. Ф. Рисс и Б. Секефальви-Надь. Лекции по функциональному анализу. Изд-во иностр. лит., 1954.