

МАТЕМАТИКА

УДК 517.98

Г. А. Саргсян

О собственных функциях дифференциальных операторных пучков,  
порожденных третьей краевой задачей

(Представлено академиком В. С. Захаряном 16/III 2009)

**Ключевые слова:** *полнота, квадратичный пучок, собственная функция, спектральный параметр*

Исследование некоторых задач математической физики сводится к изучению спектральных свойств квадратичного операторного пучка

$$L(\lambda) = \lambda^2 I + \lambda B + C, \quad (0.1)$$

где  $B$  и  $C$  — самосопряженные операторы в гильбертовом пространстве  $H$ .

Пучки вида (0.1) возникают, например, в задаче о движении вязкой жидкости, в задаче о колебаниях электромагнитных и акустических волноводов.

Для этого пучка ставится вопрос о двукратной полноте системы собственных и присоединенных элементов, впервые введенной и изученной М. В. Келдышем [1].

В пространстве  $H$  рассмотрим матричный оператор

$$\Pi = \begin{pmatrix} 0 & I \\ -C & -B \end{pmatrix}, \quad (0.2)$$

который порождается квадратичным операторным пучком (0.1) при его линеаризации. М. Г. Крейном и Г. К. Лангером [2] установлена тесная спектральная связь квадратичного операторного пучка (0.1) и ассоциированного с ним оператора (случай, когда оператор  $B$  — самосопряженный,  $C$  — положительно определенный компактный оператор). В частности показано,

что собственные значения пучка (0.1) и оператора (0.2) совпадают с их собственными и алгебраическими кратностями и что, если у оператора  $\Pi$  в гильбертовом пространстве  $H$  имеется полная система корневых векторов, то у операторного пучка (0.1) имеется двукратно полная система собственных и присоединенных элементов (С.П.Э.), и наоборот. Так что полноту системы корневых векторов оператора можно брать как новое определение двукратной полноты С.П.Э. квадратичного операторного пучка (0.1), которое эквивалентно первоначальному определению М. В. Келдыша [1].

В [3-11] изучены спектральные свойства как линейных, так и полиномиальных операторных пучков, порожденных смешанными задачами, не разрешенными относительно старшей производной по времени.

В настоящей работе рассматривается спектральная взаимосвязь операторов, порожденных третьей краевой задачей и краевой задачей Дирихле, для квадратичных дифференциальных операторных пучков.

Пусть  $\Omega$  — ограниченная область с достаточно гладкой границей  $\partial\Omega$ . Рассмотрим следующую однородную краевую задачу на собственные значения:

$$K_\lambda(u) = Mu + \lambda Nu + \lambda^2 Lu = 0, \quad (1)$$

$$Gu = \gamma u + \omega x \frac{\partial u}{\partial x} + \omega y \frac{\partial u}{\partial y} \Big|_{\partial\Omega} = 0, \quad (2)$$

где  $M$ ,  $N$  и  $L$  — однородные дифференциальные операторы с постоянными коэффициентами второго порядка

$$Mu = c_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + c_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + c_3 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}, \quad (3)$$

$$Nu = b_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + b_3 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}, \quad (4)$$

$$Lu = a_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + a_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + a_3 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}. \quad (5)$$

Относительно оператора  $L$  предполагается, что он является эллиптическим. В связи с исследованием вышепоставленных задач мы будем одновременно рассматривать и задачи Дирихле на собственные значения для тех же дифференциальных пучков:

$$Mu + \lambda Nu + \lambda^2 Lu = 0, \quad (6)$$

$$u|_{\partial\Omega} = 0. \quad (7)$$

**Определение.** Отличная от тождественного нуля функция  $u_\lambda(x, y) \in W_2^2(\Omega)$  называется обобщенной собственной функцией задачи (1), (2) - (6), (7), соответствующей собственному значению  $\lambda$ , если она удовлетворяет уравнению (1) в обобщенном смысле и  $Gu_\lambda \in W_2^1(\Omega)$ ,  $W_2^i(\Omega)$  ( $i = 1, 2$ ) – пространства С. Л. Соболева.  $W_2^1(\Omega)$  – множество функций из  $W_2^1(\Omega)$ , исчезающих на границе  $\partial\Omega$ -области в смысле теорем вложения С. Л. Соболева.

Для исследования некоторых общих свойств граничного оператора  $Gu = \gamma(x, y)u + \alpha(x, y)\frac{\partial u}{\partial x} + \beta(x, y)\frac{\partial u}{\partial y}$ , с помощью предельного перехода, получим формулу Грина.

Пусть  $\Omega$  – ограниченная область двумерного пространства  $x, y$  с достаточно гладкой границей  $\partial\Omega$ . Относительно  $\gamma(x, y), \alpha(x, y), \beta(x, y)$  предполагается, что они достаточно гладкие функции в замкнутой области  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega$ .

Пусть  $u(x, y)$  и  $v(x, y)$  – непрерывно дифференцируемые функции в  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega$ . Легко проверить, что имеют место тождества

$$\alpha(x, y)\frac{\partial u}{\partial x}v = v\frac{\partial}{\partial x}(\alpha u) - \frac{\partial \alpha}{\partial x}uv = \frac{\partial}{\partial x}(\alpha v u) - u\frac{\partial}{\partial x}(\alpha v), \quad (8)$$

$$\beta(x, y)\frac{\partial u}{\partial y}v = v\frac{\partial}{\partial y}(\beta u) - \frac{\partial \beta}{\partial y}uv = \frac{\partial}{\partial y}(\beta v u) - u\frac{\partial}{\partial y}(\beta v), \quad (9)$$

Суммируя тождества (8), (9) и интегрируя по области, перейдя от двойного интеграла к интегралу по границе, согласно известной формуле Грина получим

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega} v \left\{ \alpha \frac{\partial u}{\partial x} + \beta \frac{\partial u}{\partial y} \right\} dx dy &= \int_{\partial\Omega} uv \{ \alpha dy - \beta dx \} - \\ &- \iint_{\Omega} \left\{ \frac{\partial \alpha}{\partial x} + \frac{\partial \beta}{\partial y} \right\} uv dx dy - \iint_{\Omega} u \left\{ \alpha \frac{\partial v}{\partial x} + \beta \frac{\partial v}{\partial y} \right\} dx dy. \end{aligned} \quad (10)$$

Таким образом, для произвольных функций  $u$  и  $v$  из  $C^1(\Omega)$  имеем

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega} \left\{ \alpha \frac{\partial u}{\partial x} + \beta \frac{\partial u}{\partial y} \right\} v dx dy &= \int_{\partial\Omega} uv \{ \alpha \cos(s, \hat{y}) - \beta \cos(s, \hat{x}) ds \} - \\ &- \iint_{\Omega} \left( \frac{\partial \alpha}{\partial x} + \frac{\partial \beta}{\partial y} \right) uv dx dy - \iint_{\Omega} u \left\{ \alpha \frac{\partial v}{\partial x} + \beta \frac{\partial v}{\partial y} \right\} v dx dy. \end{aligned} \quad (11)$$

С помощью предельного перехода окончательно получаем формулу Грина для граничного оператора  $G$

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega} Guv dx dy &= \int_{\partial\Omega} uv (\alpha \cos(s, \hat{y}) - \beta \cos(s, \hat{x})) ds - \iint_{\Omega} uGv dx dy + \\ &+ \iint_{\Omega} \left( 2\gamma - \frac{\partial \alpha}{\partial x} - \frac{\partial \beta}{\partial y} \right) uv dx dy. \end{aligned} \quad (12)$$

Формула (12) справедлива для произвольных функций  $u(x, y)$  и  $\nu(x, y)$  из соболевского пространства  $W_2^1(\Omega)$ . Для функций  $u, \nu \in W_2^1(\Omega)$  она принимает вид

$$\iint_{\Omega} G u \nu dx dy = \iint_{\Omega} \left( 2\gamma - \frac{\partial \alpha}{\partial x} - \frac{\partial \beta}{\partial y} \right) u \nu dx dy - \iint_{\Omega} u G \nu dx dy. \quad (12')$$

В частном случае, когда  $\alpha(x, y) = \omega x$ ,  $\beta(x, y) = \varpi y$ , делая замену переменных  $x = r(\alpha) \cos \alpha$ ,  $y = r(\alpha) \sin(\alpha)$  ( $0 \leq \alpha \leq 2\pi$ ) в (10), формулу Грина (13) приведем к виду

$$\iint_{\Omega} G u \nu dx dy = \varpi \int_0^{2\pi} u \nu r^2(\alpha) d\alpha + 2 \iint_{\Omega} (\gamma - \omega) u \nu dx dy - \iint_{\Omega} u G \nu dx dy. \quad (13)$$

Производные, входящие в формулы (11), понимаются как обобщенные производные в пространстве  $W_2^1(\Omega)$ .

Из формулы Грина (11) легко усмотреть некоторые общие свойства для граничного оператора  $G$ , отображающего соболевское пространство  $W_2^1(\Omega)$  в  $L_2(\Omega)$ .

**Лемма 1.** *При выполнении условий*

$$\sigma = \min_{\max_{(x,y) \in \bar{\Omega}}} \left[ 2\gamma(x, y) - \frac{\partial \alpha}{\partial x} - \frac{\partial \beta}{\partial y} \right] \underset{(<)}{>} 0, \quad (14)$$

$$\alpha(x, y) \cos(s, \hat{y}) - \beta \cos(s, \hat{x}) \underset{(\leq)}{\geq} 0, \quad \forall (x, y) \in \partial\Omega$$

*оператор  $G$  является положительно определенным (отрицательно определенным) оператором, отображающим  $W_2^1$  в  $L_2(\Omega)$ .*

**Лемма 2.** *При*

$$2\gamma(x, y) = \frac{\partial \alpha}{\partial x} + \frac{\partial \beta}{\partial y}, \quad \forall (x, y) \in \bar{\Omega} \quad (15)$$

*оператор  $G$  является антисимметричным оператором, отображающим  $W_2^1(\Omega)$  в  $L_2(\Omega)$ .*

Справедливость этих утверждений вытекает из следующих соотношений:

$$(Gu, u)_{L_2(\Omega)} \geq \frac{\delta}{2} \|u\|_{L_2(\Omega)}^2, \quad \forall u \in W_2^1(\Omega), \quad (16)$$

$$(Gu, \nu)_{L_2(\Omega)} = -(u, G\nu)_{L_2(\Omega)}, \quad \forall u, \nu \in W_2^1(\Omega), \quad (17)$$

которые являются непосредственными следствиями формул Грина (12), (12') при условиях (14), (15). Области значений оператора  $G$ , действующего,

соответственно, на пространствах  $W_2^1(\Omega)$  и  $W_2^1(\Omega)$ , обозначим через  $R_*(\Omega) = GW_2^1(\Omega)$  и  $R_*^0(\Omega) = G W_2^1(\Omega)$ . Очевидно включение  $R_*^0(\Omega) \subset R_*(\Omega) \subseteq L_2(\Omega)$ .

При выполнении условий (14) оператор  $G$  имеет обратный  $G^{-1}$ , отображающий область значений  $R_*(\Omega)$  оператора  $G$  на функциональное пространство  $W_2^1(\Omega)$ .

Обозначим через  $h_*(\Omega)$  ( $h_*^0(\Omega)$ ) множество тех функций  $u(x, y) \in W_2^1(\Omega)$  ( $W_2^1(\Omega)$ ), для которых  $Gu \in W_2^1(\Omega)$ .

**Лемма 3.** *При выполнении следующих условий:*

$$\alpha(x, y) = \alpha(x), \quad \beta(x, y) = \beta(y), \quad \gamma(x, y) = \gamma = \text{const}, \quad \frac{\partial \alpha}{\partial x} \geq 0, \quad \frac{\partial \beta}{\partial y} \geq 0,$$

$$\delta = \min_{(x,y) \in \Omega} \left[ 2\gamma - \frac{\partial \alpha}{\partial x} - \frac{\partial \beta}{\partial y} \right] > 0, \quad (18)$$

$$\alpha(x) \cos(s, \hat{y}) - \beta(y) \cos(s, \hat{x}) \geq 0$$

*имеет место неравенство*

$$(Gu, u)_{W_2^1(\Omega)} \geq \frac{\delta}{2} \|u\|_{W_2^1(\Omega)}^2, \quad \forall u \in h_*(\Omega) \cap W_2^2(\Omega). \quad (19)$$

**Доказательство.** Действительно, для произвольной функции  $u(x, y) \in h_*(\Omega) \cap W_2^2(\Omega)$  и в силу леммы 2 имеем:

$$\begin{aligned} (Gu, u)_{W_2^1(\Omega)} &= \left( \frac{\partial}{\partial x} Gu, \frac{\partial u}{\partial x} \right)_{L_2(\Omega)} + \left( \frac{\partial}{\partial y} Gu, \frac{\partial u}{\partial y} \right)_{L_2(\Omega)} = \\ &= \left( G \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial x} \right)_{L_2(\Omega)} + \left( G \frac{\partial u}{\partial y}, \frac{\partial u}{\partial y} \right)_{L_2(\Omega)} + \left( \frac{\partial \alpha}{\partial x} \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial x} \right)_{L_2(\Omega)} + \left( \frac{\partial \beta}{\partial y} \frac{\partial u}{\partial y}, \frac{\partial u}{\partial y} \right)_{L_2(\Omega)} \geq \\ &\geq \frac{\delta}{2} \left\| \frac{\partial u}{\partial x} \right\|_{L_2(\Omega)}^2 + \frac{\delta}{2} \left\| \frac{\partial u}{\partial y} \right\|_{L_2(\Omega)}^2 = \frac{\delta}{2} \|u\|_{W_2^1(\Omega)}^2. \end{aligned}$$

Лемма доказана.

Из доказанной леммы следует, что оператор  $G^{-1}$ , обратный к оператору  $G$ , отображающий  $W_2^1(\Omega) \cap GW_2^1(\Omega)$  в  $W_2^1(\Omega)$ , является ограниченным в метрике пространства  $W_2^1(\Omega)$ .

Будем предполагать, что

$$\alpha(x, y) = wx, \quad \beta(x, y) = wy, \quad \gamma(x, y) = \gamma, \quad (20)$$

где  $w$  и  $\gamma$  — действительные постоянные такие, что

$$\gamma > w \geq 0 \quad \text{или} \quad \gamma < w \leq 0. \quad (21)$$

**Лемма 4.** Для произвольной гладкой функции  $u(x, y)$  имеет место следующее соотношение:

$$MGu = (G + 2wI)Mu. \quad (22)$$

**Доказательство.** Пусть  $u(x, y)$  имеет частные производные до третьего порядка. Тогда имеем

$$\frac{\partial^2 Gu}{\partial x^2} = \gamma \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2w \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + wx \frac{\partial^3 u}{\partial x^3} + wy \frac{\partial^3 u}{\partial y \partial x^2}, \quad (23)$$

$$\frac{\partial^2 Gu}{\partial x \partial y} = \gamma \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + 2w \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + wx \frac{\partial^3 u}{\partial x^2 \partial y} + wy \frac{\partial^3 u}{\partial y^2 \partial x}, \quad (24)$$

$$\frac{\partial^2 Gu}{\partial y^2} = \gamma \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + 2w \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + wx \frac{\partial^3 u}{\partial x \partial y^2} + wy \frac{\partial^3 u}{\partial y^3}. \quad (25)$$

Умножая равенства (23), (24), (25), соответственно, на  $c_1$ ,  $c_2$ ,  $c_3$  и суммируя, получим

$$MGu = \gamma Mu + 2wMu + wx \frac{\partial Mu}{\partial x} + wy \frac{\partial Mu}{\partial y} = GMu + 2wMu.$$

Лемма доказана.

Задача Дирихле (6), (7) в операторной форме эквивалентна изучению следующего квадратичного операторного пучка:

$$L(\lambda)u = Cu + \lambda Bu + \lambda^2 Iu, \quad (26)$$

где  $B = -L^{-1}N$ ,  $C = -L^{-1}M$  — самосопряженные ограниченные операторы С. Л. Соболева, действующие в соболевском пространстве  $W_2^1(\Omega)$ ,  $I$  — единичный оператор.

Предполагается, что области значений операторов  $B$  и  $C$  принадлежат  $R_*(\Omega)$ . Пучок  $L(\lambda)$  при линеаризации, в свою очередь, порождает матричный оператор

$$\hat{A} = \begin{pmatrix} 0 & I \\ C & B \end{pmatrix}, \quad (27)$$

действующий в ортогональной сумме гильбертовых пространств  $H(\Omega) = W_2^1(\Omega) \oplus W_2^1(\Omega)$ . Полнота системы собственных векторов матричного оператора  $\hat{A}$  в  $H$  означает двукратную полноту системы собственных элементов для квадратичного пучка  $L(\lambda)$  и, следовательно, для краевой задачи (6), (7).

Рассмотрим квадратичный операторный пучок

$$L_*(\lambda) = C_* + \lambda B_* - \lambda^2 I, \quad (28)$$

где  $C_*$  и  $B_*$  — линейные операторы, действующие в пространстве  $h_*(\Omega)$  согласно формулам

$$C_*u = G^{-1}CGu, \quad B_*u = G^{-1}BGu, \quad u \in h_*(\Omega) \quad (29)$$

$I$  — единичный оператор в  $h_*(\Omega)$ . Ассоциированный с этим пучком матричный оператор

$$\hat{A}_* = \begin{pmatrix} 0 & I \\ C_* & B_* \end{pmatrix} \quad (30)$$

действует в ортогональной сумме пространств  $\hat{H}(\Omega) = h_*(\Omega) \oplus h_*(\Omega)$ . Оператор  $\hat{A}_*$  можно представить в виде

$$\hat{A}_* = \hat{G}^{-1}\hat{A}\hat{G}, \quad (31)$$

где матричный оператор

$$\hat{G} = \begin{pmatrix} G & 0 \\ 0 & G \end{pmatrix} \quad (32)$$

отображает  $W_2^1(\Omega) \oplus W_2^1(\Omega)$  в  $L_2(\Omega) \oplus L_2(\Omega)$ , а его обратный

$$\hat{G}^{-1} = \begin{pmatrix} G^{-1} & 0 \\ 0 & G^{-1} \end{pmatrix} \quad (33)$$

отображает  $R_*(\Omega) \oplus R_*(\Omega)$  на  $W_2^1(\Omega) \oplus W_2^1(\Omega)$ .

**Теорема 1.** *Гладкие собственные функции краевой задачи (1), (2) являются собственными элементами для квадратичного пучка  $L_*(\lambda)$  и наоборот.*

**Доказательство.** Пусть  $u_\lambda(x, y)$  — гладкая собственная функция краевой задачи (1), (2) с собственным значением  $\lambda$ . Тогда в силу леммы 4 имеем

$$K(\lambda)Gu_\lambda = (G + 2\omega I)K(\lambda)u_\lambda = 0. \quad (34)$$

Отсюда в силу существования обратных операторов  $L^{-1}$  и  $G^{-1}$  заключаем

$$L_*u_\lambda = G^{-1}L^{-1}K(\lambda)Gu_\lambda = 0, \quad u_\lambda(x, y) \in h_*(\Omega). \quad (35)$$

Обратно, пусть  $u_\lambda(x, y) \in h_*(\Omega)$  — гладкий собственный элемент квадратичного пучка  $L_*(\lambda)$ , соответствующий собственному значению  $\lambda$ , тогда, применяя последовательно операторы  $G$  и  $L$ , из равенства

$$L_*(\lambda)u_\lambda = G^{-1}CGu_\lambda + \lambda G^{-1}BGu_\lambda - \lambda^2 u_\lambda = 0 \quad (36)$$

получаем

$$K(\lambda)Gu_\lambda(x, y) = 0. \quad (37)$$

Отсюда в силу леммы 4

$$(G + 2\varpi I)K(\lambda)u_\lambda(x, y) = 0. \quad (38)$$

Но поскольку существует обратный оператор  $(G + 2\varpi I)^{-1}$ , то окончательно имеем

$$K(\lambda)u_\lambda(x, y) = 0, \quad Gu_\lambda(x, y) \in \overset{0}{W}_2^1(\Omega).$$

Теорема доказана.

Вышедоказанная теорема показывает, что краевые задачи (1), (2) вполне характеризуются квадратичным операторным пучком  $L_*(\lambda)$ , который по построению подобен квадратичному пучку  $L(\lambda)$ , порожденному (6), (7).

**Теорема 2.** Пусть  $\gamma > w \geq 0$  ( $\gamma \leq w \leq 0$ ), тогда через двукратно полную в  $\overset{0}{W}_2^1(\Omega)$  систему собственных функций из  $\overset{0}{W}_2^1(\Omega) \cap R_*(\Omega)$  квадратичного операторного пучка  $L(\lambda)$  можно построить двукратно полную систему собственных функций для квадратичного пучка  $L_*(\lambda)$  в  $h_*(\Omega)$  и обратно, через двукратно полную в метрике  $W_2^2(\Omega)$  систему собственных функций пучка  $L_*(\lambda)$  в  $h_*(\Omega)$  можно построить двукратно полную систему собственных функций пучка  $L(\lambda)$  в  $\overset{0}{W}_2^1(\Omega)$ .

**Доказательство.** Пусть  $u_{\lambda_n}(x, y)$  – собственная функция для пучка  $L(\lambda)$ , тогда

$$GL_*(\lambda_n)G^{-1}u_{\lambda_n} = L(\lambda_n)u_{\lambda_n} = 0, \quad (39)$$

т.е.  $\nu_{\lambda_n}(x, y) = G^{-1}u_{\lambda_n}(x, y) \in h_*(\Omega)$  является собственной функцией для пучка  $L_*(\lambda)$ . Двукратная полнота системы  $\{u_{\lambda_n}(x, y)\}_1^\infty$  в  $\overset{0}{W}_2^1(\Omega)$  означает полноту системы вектор-функции  $\left\{ \hat{u}_{\lambda_n} = \begin{pmatrix} u_{\lambda_n} \\ \lambda_n u_{\lambda_n} \end{pmatrix} \right\}_{n=1}^\infty$  матричного оператора  $\hat{A}$  в  $\hat{H}(\Omega) = \overset{0}{W}_2^1(\Omega) \oplus \overset{0}{W}_2^1(\Omega)$ .

Покажем, что вектор-функция

$$\hat{\nu}_{\lambda_n}(x, y) = \begin{pmatrix} \nu_{\lambda_n} \\ \lambda_n \nu_{\lambda_n} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} G^{-1}u_{\lambda_n} \\ \lambda_n G^{-1}u_{\lambda_n} \end{pmatrix} = \hat{G}^{-1}\hat{u}_{\lambda_n} \quad (40)$$

является собственным вектором для оператора  $\hat{A}_*$ .

На самом деле, имеем

$$\hat{A}_*\hat{\nu}_{\lambda_n} = \hat{G}^{-1}\hat{A}\hat{G}\hat{\nu}_{\lambda_n} = \hat{G}^{-1}\hat{A}\hat{u}_{\lambda_n} = \lambda_n\hat{\nu}_{\lambda_n}. \quad (41)$$

Пусть  $\hat{\nu} = \begin{pmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \end{pmatrix}$  – произвольный вектор из  $\hat{H}_*(\Omega) = h_*(\Omega) \oplus h_*(\Omega)$ .

Рассмотрим вектор

$$\hat{G}\hat{\nu} = \hat{w} \in H(\Omega). \quad (42)$$

Существует последовательность линейных комбинаций из собственных вектор-функций оператора  $\hat{A}$ , так что

$$\sum_{k=1}^N d_k^{(N)} u_{\lambda_k} \xrightarrow{\hat{H}(\Omega)} \hat{w} \text{ при } N \rightarrow \infty. \quad (43)$$

Отсюда в силу непрерывности оператора  $\hat{G}^{-1}$

$$\sum_{k=1}^N d_k^{(N)} \hat{G}^{-1} \hat{u}_{\lambda_k} = \sum_{k=1}^N d_k^{(N)} \hat{\nu}_{\lambda_k} \xrightarrow{\hat{H}_*(\Omega)} \hat{G}^{-1} \hat{w} = \hat{\nu}. \quad (44)$$

Таким образом, для матричного оператора  $\hat{A}_*$  система  $\{\nu_{\lambda_k} = \hat{G}^{-1} u_{\lambda_k}\}_1^\infty$  собственных вектор-функций полна в ортогональной сумме  $\hat{H}(\Omega) = h_*(\Omega) \oplus h_*(\Omega)$ . А это означает, что система собственных функций квадратичного пучка  $L_*(\Omega)$  двукратно полна в  $h_*(\Omega)$ . Обратно, пусть система собственных функций  $\{\nu_{\lambda_k}(x, y)\}_{k=1}^\infty$  пучка  $L_*(\lambda)$  двукратно полна в  $h_*(\Omega)$  в метрике  $W_2^2(\Omega)$ . А это означает полноту в метрике  $W_2^2(\Omega) \oplus W_2^2(\Omega)$  системы собственных векторов  $\left\{ \hat{\nu}_{\lambda_k} = \begin{pmatrix} \nu_{\lambda_k} \\ \lambda_k \nu_{\lambda_k} \end{pmatrix} \right\}_1^\infty$  матричного оператора  $\hat{A}_*$  в  $\hat{H}_*(\Omega)$ .

Пусть  $\hat{u} = \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix}$  — произвольный элемент из  $\hat{H}(\Omega)$ , тогда вектор  $\hat{\nu} = \hat{G}^{-1} \hat{u} = \begin{pmatrix} G^{-1} u_1 \\ G^{-1} u_2 \end{pmatrix} \in H_*(\Omega)$  и поэтому может быть аппроксимирован линейной комбинацией собственных векторов оператора  $\hat{A}_*$

$$\sum_{k=1}^N l_k^{(N)} \hat{\nu}_{\lambda_k} \xrightarrow{W_2^2(\Omega) \oplus W_2^2(\Omega)} \hat{\nu} \text{ при } N \rightarrow \infty \quad (45)$$

В силу непрерывности оператора  $\hat{G}$  имеем

$$\sum_{k=1}^N l_k^{(N)} \hat{G} \hat{\nu}_{\lambda_k} \xrightarrow{W_2^1(\Omega) \oplus W_2^1(\Omega)} \hat{G} \hat{\nu} = \hat{u} \text{ при } N \rightarrow \infty \quad (46)$$

Легко увидеть, что система  $\hat{G} \hat{\nu}_{\lambda_k} \in \hat{H}(\Omega)$  является системой собственных векторов для оператора  $\hat{A}$ . Теорема доказана.

Предположим, что дифференциальные операторы  $M$  и  $L$  удовлетворяют следующим условиям:

$$\iint_{\Omega} M p p d\Omega > 0, \quad \iint_{\Omega} L p p d\Omega < 0 \quad (*)$$

для всех отличных от нуля полиномов от  $x$  и  $y$ . В работе [5] при выполнении условия (\*) для квадратичного пучка  $L(\lambda)$  установлено существование двукратно полной системы полиномиальных собственных функций в  $W_2^1(\Omega)$  в случае, когда область  $\Omega$  — единичный круг. Сопоставление этого результата с вышедоказанной теоремой позволяет сформулировать следующую теорему.

**Теорема 3.** Если область  $\Omega$  – круг, при выполнении условий (\*) и  $\gamma > \omega \geq 0$  ( $\gamma < \omega \leq 0$ ) у квадратичного операторного пучка  $L_*(\lambda)$ , порожденного краевой задачей, имеется двукратная полная система полиномиальных собственных функций в  $h_*(\Omega)$

Военный авиационный институт им. маршала А. Ханферянца

**Г. А. Саргсян**

**О собственных функциях дифференциальных операторных пучков, порожденных третьей краевой задачей**

Рассматривается спектральная взаимосвязь операторов, порожденных краевой задачей и краевой задачей Дирихле, для квадратичных дифференциальных операторных пучков.

**Գ. Ա. Սարգսյան**

**Երրորդ եզրային խնդրից ծնված դիֆերենցիալ օպերատորային փնջերի սեփական ֆունկցիաների մասին**

Ուսումնասիրվում է օպերատորների սպեկտրալ փոխկապակցությունը բառակուսային օպերատորային փնջի համար՝ ծնված եզրային եւ Դիրիխլեի խնդիրներից:

**G. A. Sargsyan**

**On Eigenfunctions of Diferencial Operator Bundles Generated by the Third Boundary Problem**

The spectral correlation of operator bundles generated by boundary and Dirichled problems is investigated.

**Литература**

1. Келдыш М. В. - ДАН СССР. 1951. Т. 77. N1. С. 11-14.
2. Крейн М. Г., Лангер Г. К. - Тр. Междунар. симп. по применению т.ф.к.п в механике сплошной среды. Наука. М. 1965.

3. *Александрян Р.А.* - ТМО. 1960. Т. 9. С. 455-505.
4. *Зеленяк Т. И.* - ДАН СССР. 1964. Т. 158. №6. С. 1268-1270.
5. *Вирабян Г. В.* - ДАН АрмССР. 1966. Т. 43. N 1. С.15-20.
6. *Вирабян Г. В.* - ДАН АрмССР. 1969. Т. 48. С. 65-70.
7. *Акопян Г. С.* - ДАН АрмССР. 1980. Т. 70. N2. С. 80-84.
8. *Акопян Г. С.* - ДАН АрмССР. 1988. Т. 86. N4. С. 147-152.
9. *Саргсян Г. А.* - Уч. зап. ЕГУ. 1994. N1. С. 19-25.
10. *Саргсян Г. А.* - ДНАН Армении. 2006. Т. 106. N3. С. 211-217.
11. *Саргсян Г. А.* - ДНАН Армении. 2006. Т. 106. N4. С. 291-296.