

Ю. Б. ИВАНОВ, канд. физ.-мат. наук, Таврический нац. ун-т

## О ВЕЩЕСТВЕННОСТИ СПЕКТРА СВОБОДНЫХ КОЛЕБАНИЙ ДВУХСЛОЙНОЙ ЖИДКОСТИ ВО ВРАЩАЮЩЕМСЯ БАССЕЙНЕ ПЕРЕМЕННОЙ ГЛУБИНЫ

В работе рассматривается вопрос о вещественности точечного спектра самосопряженного операторного пучка, возникающего при определении свободных колебаний вращающейся двухслойной жидкости в ограниченном бассейне переменной глубины. Доказывается, что все собственные значения пучка, если они существуют, вещественны.

При построении самосопряженного операторного пучка в качестве исходной будем рассматривать дифференциальную краевую задачу для системы уравнений теории мелкой воды [1 – 2] в той постановке, которая предложена в работе [3].

**Построение самосопряженных операторных коэффициентов пучка.** Для дифференциального оператора  $L_0$  с переменным коэффициентом  $H(x, y)$ ,

$$L_0 u = - \left( \frac{\partial}{\partial x} H(x, y) \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial y} H(x, y) \frac{\partial u}{\partial y} \right) \quad (x, y) \in G \setminus \Gamma,$$

с областью определения

$$\mathcal{D}_0 = \left\{ u \in C^2(\bar{G}), \int_G u dG = 0, \quad H \frac{\partial u}{\partial n} = 0 \quad \text{на } \Gamma, \quad 0 < c \leq H(x, y) \leq C \right\},$$

являющегося на  $\mathcal{D}_0$  симметрическим и полуограниченным, построим его самосопряженное расширение [4] (по Фридрихсу) с областью определения  $\mathcal{D}(L)$ , то есть  $L: \mathcal{D}(L) \rightarrow L_2(G)$ ,  $\mathcal{D}(L) \subset H^1(G)$ . Дифференциальному оператору

$$M_0 u = \left( \frac{\partial}{\partial x} H(x, y) \frac{\partial u}{\partial y} - \frac{\partial}{\partial y} H(x, y) \frac{\partial u}{\partial x} \right) \quad (x, y) \in G \setminus \Gamma,$$

в случае кусочно-гладкого коэффициента  $H(x, y)$ , ставим в соответствие кососимметрический непрерывный оператор  $M: H^1(G) \rightarrow L_2(G)$ . На векторном гильбертовом пространстве  $\mathbf{H}^1(G) = H^1(G) \oplus H^1(G)$  строим самосопряженный полуограниченный оператор  $\mathbf{L}$  как матрицу с коэффициентами – операторам

$$\mathbf{L}(H) = \begin{pmatrix} L(H) & 0 \\ 0 & L(H) \end{pmatrix}$$

и ограниченный самосопряженный оператор

$$\mathbf{M}(H) = \begin{pmatrix} 0 & -M(H) \\ M(H) & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & M^*(H) \\ M(H) & 0 \end{pmatrix},$$

действующие на векторном гильбертовом пространстве  $\mathbf{L}_2(G) = L_2(G) \oplus L_2(G)$ .

Определим оператор  $\mathcal{L}(H)$  как  $\mathcal{L}(H) = I \mathbf{L}(H) - a \mathbf{M}(H)$ , где  $a$  – вещественный коэффициент.

Дифференциальной краевой задаче сопоставим систему уравнений

$$\begin{aligned} \mathcal{L}\left(H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2\right) \tilde{h}^{(1)} + \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathcal{L}(H_2) \tilde{h}^{(2)} + I(a^2 - I^2) \tilde{h}^{(1)} &= 0 \\ \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathcal{L}(H_2) \tilde{h}^{(1)} + dr \mathcal{L}(H_2) \tilde{h}^{(2)} + I(a^2 - I^2) \tilde{h}^{(2)} &= 0, \end{aligned} \quad (1)$$

где  $I$  – спектральный параметр, а  $\tilde{h}^{(1)}$ ,  $\tilde{h}^{(2)}$  принадлежат  $\mathcal{D}(\mathbf{L}) \subset \mathbf{H}^1(G)$ .

Определим оператор  $\mathcal{C}$ , действующий в векторном гильбертовом пространстве  $\mathbf{L}_2(G) \oplus \mathbf{L}_2(G)$ , как матрицу с коэффициентами операторами

$$\mathcal{C} = \begin{pmatrix} \mathcal{L}\left(H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2\right) & \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathcal{L}(H_2) \\ \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathcal{L}(H_2) & dr \mathcal{L}(H_2) \end{pmatrix}.$$

Тогда система уравнений (1) может быть записана как одно уравнение для самосопряженного операторного пучка

$$\mathcal{C}(I) \tilde{h} + I(a^2 - I^2) \tilde{h} = 0. \quad (2)$$

Оператор  $\mathcal{L}$  запишем в виде  $\mathcal{L} = I \mathcal{B} - a \mathcal{M}$ , где

$$\begin{aligned} \mathcal{B} &= \begin{pmatrix} \mathbf{L}\left(H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2\right) & \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{L}(H_2) \\ \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{L}(H_2) & dr \mathbf{L}(H_2) \end{pmatrix}, \\ \mathcal{M} &= \begin{pmatrix} \mathbf{M}\left(H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2\right) & \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{M}(H_2) \\ \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{M}(H_2) & dr \mathbf{M}(H_2) \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Уравнение (2) можно теперь записать в виде

$$(I^3 E - I(\mathcal{B} + a^2 E) + a \mathcal{M}) \tilde{h} = 0. \quad (3)$$

Уравнение (3), определяющее свободные колебания двухслойной жидкости, обладает основными свойствами уравнения колебаний однородной жидкости, которое было рассмотрено в [5].

**Вещественность собственных значений операторного пучка.**

Рассмотрим матрицу с самосопряженными операторными коэффициентами

$$B = \begin{pmatrix} \mathbf{L} \left( H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2 \right) & \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{L}(H_2) \\ \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{L}(H_2) & dr \mathbf{L}(H_2) \end{pmatrix},$$

и докажем следующие её свойства.

**Утверждение 1.** Если самосопряженный операторный коэффициент  $\mathbf{L}(H_1)$  матрицы  $B$  положительно определен,  $\mathbf{L}(H_1) \gg 0$ , а  $\mathbf{L}(H_2) \geq 0$ , то оператор  $B$  является самосопряженным, положительно определенным оператором в гильбертовом пространстве  $\mathbf{L}_2(G) \oplus \mathbf{L}_2(G)$ .

**Доказательство.** Пусть  $x = (x_1, x_2)^T$  – произвольный элемент, принадлежащий  $D(B) = (D(\mathbf{L}), D(\mathbf{L}))$  – области определения оператора  $B$ . Тогда самосопряженность оператора  $B$  следует непосредственно из самосопряженности операторных коэффициентов симметричной матрицы  $B$ .

Вычислим  $(Bx, x)$  для любого  $x \in D(B)$ . Вектор  $Bx$  запишем в виде

$$Bx = \begin{pmatrix} \mathbf{L} \left( H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2 \right) x_1 + \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{L}(H_2) x_2 \\ \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} \mathbf{L}(H_2) x_1 + dr \mathbf{L}(H_2) x_2 \end{pmatrix}.$$

Тогда

$$\begin{aligned} (Bx, x) &= \left( \mathbf{L} \left( H_1 + \frac{r_1}{r_2} H_2 \right) x_1, x_1 \right) + 2 \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} (\mathbf{L}(H_2) x_2, x_1) + dr (\mathbf{L}(H_2) x_2, x_2) = \\ &= (\mathbf{L}(H_1) x_1, x_1) + \frac{r_1}{r_2} (\mathbf{L}(H_2) x_1, x_1) + 2 \sqrt{dr \frac{r_1}{r_2}} (\mathbf{L}(H_2) x_2, x_1) + dr (\mathbf{L}(H_2) x_2, x_2) = \\ &= (\mathbf{L}(H_1) x_1, x_1) + \left( \mathbf{L}(H_2) \left( \sqrt{\frac{r_1}{r_2}} x_1 + \sqrt{dr} x_2 \right), \left( \sqrt{\frac{r_1}{r_2}} x_1 + \sqrt{dr} x_2 \right) \right) \end{aligned}$$

Таким образом,  $(Bx, x) = (\mathbf{L}(H_1) x_1, x_1) + (\mathbf{L}(H_2) h, h)$ , где

$$h = \sqrt{\frac{r_1}{r_2}}x_1 + \sqrt{dr}x_2.$$

Так как  $\mathbf{L}(H_1) \gg 0$ , и  $\mathbf{L}(H_2) \geq 0$ , то из последнего равенства получаем  $\mathcal{B} \gg 0$ , что требовалось доказать.

**Утверждение 2.** Если  $(\mathbf{L}(H)x, x) \geq |(\mathbf{M}(H)x, x)|$ ,  $x \in \mathcal{D}(\mathbf{L})$ , то для любого  $x = (x_1, x_2)^T \in \mathcal{D}(\mathcal{B})$  имеет место неравенство

$$(\mathcal{B}x, x) \geq |(\mathcal{M}x, x)|.$$

**Доказательство.** Пусть  $h_1 = \sqrt{\frac{r_1}{r_2}}x_1 + \sqrt{dr}x_2$ . Тогда для любого  $x = (x_1, x_2)^T \in \mathcal{D}(\mathcal{B})$  имеют место равенства

$$(\mathcal{B}x, x) = (\mathbf{L}(H_1)x_1, x_1) + (\mathbf{L}(H_2)h_1, h_1),$$

$$(\mathcal{M}x, x) = (\mathbf{M}(H_1)x_1, x_1) + (\mathbf{M}(H_2)h_1, h_1).$$

Так как  $(\mathbf{L}(H_1)x_1, x_1) \geq |(\mathbf{M}(H_1)x_1, x_1)|$  и  $(\mathbf{L}(H_2)h_1, h_1) \geq |(\mathbf{M}(H_2)h_1, h_1)|$ , то справедливы следующие неравенства

$$\begin{aligned} (\mathcal{B}x, x) &\geq |(\mathbf{M}(H_1)x_1, x_1)| + |(\mathbf{M}(H_2)h_1, h_1)| \geq \\ &\geq |(\mathbf{M}(H_1)x_1, x_1) + (\mathbf{M}(H_2)h_1, h_1)| = |(\mathcal{M}x, x)|, \end{aligned}$$

что требовалось доказать.

**Утверждение 3.** Собственные значения пучка для двухслойной жидкости

$$(I^3E - I(\mathcal{B} + a^2E) + a\mathcal{M})x = 0, \quad (4)$$

могут быть только вещественны.

**Доказательство.** Для произвольного  $x \neq 0$ , в силу **Утверждений 1–2**, справедливы неравенства  $(\mathcal{B}x, x) > 0$ ,  $(\mathcal{B}x, x) \geq |(\mathcal{M}x, x)|$ .

Предположим, что  $x$  – нормированный собственный вектор пучка (4).

Умножим скалярно уравнение (4) на этот вектор. Обозначим  $l = (\mathcal{B}x, x)$ ,  $m = (\mathcal{M}x, x)$ . Тогда собственные значения пучка (4) являются корнями скалярного уравнения

$$I^3 - I(l + a^2) + a \cdot m = 0, \quad (5)$$

коэффициенты которого, в силу **Утверждений 1–2**, удовлетворяют неравенствам  $l > 0$ ,  $l \geq |m|$ .

Покажем, что уравнение (5) имеет только вещественные корни; если  $l > |m|$ , то эти корни простые. Как известно [6], уравнение Кордано

$$I^3 + pI + q = 0 \quad (6)$$

имеет только вещественные корни, если его дискриминант

$D = (p/3)^3 + (q/2)^2 \leq 0$ ; если  $D < 0$ , то все корни простые.

В уравнении (6) имеем  $p \equiv -(l + a^2)$ ,  $q \equiv a \cdot m$ . Все корни этого уравнения будут вещественны, если выполнено неравенство  $D \leq 0$ , то есть

$$-\frac{1}{27}(l + a^2)^3 + \frac{1}{4}a^2 \cdot m^2 \leq 0,$$

которое эквивалентно при  $l > 0$  неравенству

$$\frac{1}{4} \frac{a^2}{l} \cdot \frac{m^2}{l^2} \leq \frac{1}{27} \left(1 + \frac{a^2}{l}\right)^3. \quad (7)$$

Обозначим  $a^2/l = t$ ,  $m^2/l^2 = a^2$ , при этом  $t \geq 0$ ,  $a^2 \leq 1$ . Неравенство (7) запишется в виде

$$\frac{1}{4} a^2 t \leq \frac{1}{27} (1+t)^3.$$

Докажем неравенство

$$\frac{1}{4} t \leq \frac{1}{27} (1+t)^3, \quad (8)$$

из которого следует строгое неравенство

$$\frac{1}{4} a^2 t < \frac{1}{27} (1+t)^3 \quad \text{при } a^2 < 1.$$

Неравенство (8) после раскрытия скобок и приведения подобных приводится к неравенству

$$t^3 + 3t^2 - \frac{15}{4}t + 1 \geq 0,$$

которое можно записать в виде

$$\left(t - \frac{1}{2}\right)^2 (t + 4) \geq 0. \quad (9)$$

При  $t \geq 0$  неравенство (9) очевидно, так как каждый из сомножителей не может быть отрицательным.

Следовательно, собственные значения пучка для двухслойной жидкости (4) могут быть только вещественными, что требовалось доказать.

#### Список использованной литературы

1. Ламб Г. Гидродинамика. М.: ОГИЗ, 1947. – 928с.
2. Черкесов Л. В., Иванов В. А., Хартиев С. Н. Введение в гидродинамику и теорию волн. – Санкт-Петербург. Гидрометеиздат, 1992. – 264с.
3. Иванов Ю. Б. Свободные колебания двухслойной жидкости во вращающемся бассейне переменной глубины. // Динамические системы. 1999. Вып. 15, с.50-59.
4. Рисс Ф., Сёкифальви-Надь Б. Лекции по функциональному анализу. М.: Мир, 1979. – 587с.

5. Иванов Ю. Б. Моделирование баротропных сейш в Черном море. // Доп. НАН України. - 1999. - №7. - С.117-120.
6. Бронштейн И. Н., Семендяев К. А. Справочник по математике. М.: Наука, 1986. - 544с.

Поступила в редколлегию 28.05.2001 г.