

Решение спектральной задачи Рэля резольвентным методом

Е.М. Малеко¹

Аннотация: В работе рассматривается решение спектральной задачи Рэля в случае, когда профиль скорости $q(x)$ – многочлен ненулевой степени. В этом случае спектр задачи может не содержать собственных чисел. Какой же он на самом деле рассмотрено в данной работе.

Ключевые слова: Спектр линейного оператора, собственные числа, дискретная часть спектра, остаточная часть спектра, задача Рэля.

1. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

Задача Орра-Зоммерфельда в случае невязкой жидкости (число Рейнольдса $R \rightarrow \infty$) вырождается в задачу, называемую задачей Рэля:

$$\left(q(x) - \frac{\lambda}{\alpha}\right)(D^2 - \alpha^2)y = q''(x)y, \quad y = y(x), \quad (1)$$

с условием

$$y(\pm 1) = 0. \quad (2)$$

Пусть $q(x)$ – многочлен ненулевой степени и такой, что

$$\left\| \frac{q''(x)}{q(x)} \cdot M_0^{-1} \right\| < \infty. \quad (3)$$

Операторы M_0 , L_1 , L_2 представлены следующим образом:

$$M_0 := D^2 - \alpha^2, \quad L_1 := q''(x)\mathbb{I}, \quad L_2 := q(x)\mathbb{I}$$

на областях определения

$$\mathcal{D}(M_0) = \mathcal{D}(L_1) = \{y | y \in W_2^2[-1, 1], y(\pm 1) = 0\}, \quad \mathcal{D}(L_2) = \mathbb{H},$$

где $W_2^k[-1, 1]$, $k \geq 0$, – пространства Соболева.

¹emaleko@rambler.ru

Замена $M_0 y = \phi$ сводит задачу (1)-(2) к виду

$$q''(x)M_0^{-1}\phi - q(x)\phi = c\phi, \quad (4)$$

где $\phi = \phi(x) \in \mathbb{H} = L_2(-1, 1)$, $c = -\lambda/\alpha \in \mathbb{C}$.

Оператор M_0^{-1} является ядерным и его собственные числа равны $\mu_n^{-1/2} \sim n^{-2}$ при $n \rightarrow \infty$. Операторы $L_1 M_0^{-1}$ и L_2 ограничены в \mathbb{H} , поэтому и $T := (L_1 M_0^{-1} - L_2)$ — также ограниченный в \mathbb{H} оператор.

Таким образом, спектральная задача Рэля заключается в вычислении сначала спектра $\sigma(T)$ оператора T :

$$T\phi = c\phi, \quad \phi \in \mathbb{H}, \quad (5)$$

а затем, с помощью замены $\lambda = -c\alpha$, в нахождении и спектра \mathbb{L} задачи (1)-(2).

2. РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ

Итак, пусть $\sigma(T)$ — спектр оператора T , $\sigma(T) \subset \mathbb{C}$. Из уравнения (4) легко получить следующее операторное уравнение

$$\frac{q''(x)}{q(x) + c} M_0^{-1} = \mathbb{I}. \quad (6)$$

Дифференциальное выражение

$$q(x)(D^2 - \alpha^2)y(x) - q''(x)y(x)$$

является самосопряжённым по Наймарку (см. [1, с. 14]), поэтому T — самосопряжённый ограниченный оператор в \mathbb{H} и его спектр лежит где-то на отрезке $[-\|T\|, \|T\|]$. Уточним его. Для этого запишем достаточно очевидное **свойство А** уравнения (6):

Из условия (3) и представления (6) следует, что для любого какого угодно малого δ_0 и такого, что $2^{-p-2} > \delta_0 > 0$, любого комплексного с множеством

$$U_{c, \delta_0} :=$$

$$\{\phi(x) \in \mathbb{H} : \quad \phi(x) = 0 \quad \text{н.в. на}\}$$

$$\mathfrak{M} := \left(\bigcup_{i=1}^p [x_i - \delta_0, x_i + \delta_0] \right) \cap [-1, 1],$$

$$\mu(\mathfrak{M}) < 2, \quad \{x_i\}_{i=1, \dots, p} = \mathfrak{q}^{-1}(-c) \cap [-1, 1]\}$$

включено в область определения оператора $q''(x)/(q(x) + c) \cdot M_0^{-1}$. Здесь $\mathfrak{q}^{-1}(-c)$ — прообраз точки $(-c)$ полинома $q(x)$; $\mu(\mathfrak{M}) = \sum_{k=1}^s |\bar{l}_k|$ — сумма длин непересекающихся подотрезков \bar{l}_k , составляющих \mathfrak{M} : $\mathfrak{M} = \bigcup_{k=1}^s \bar{l}_k$, $\bar{l}_i \cap \bar{l}_j = \emptyset$, $i \neq j$. Если $\mathfrak{q}^{-1}(-c) \cap [-1, 1] = \emptyset$, то $U_{c, \delta_0} = \mathbb{H}$.

Используя стандартную процедуру построения, выпишем функцию Грина $G(x, \xi)$ ($G(x, \xi)$ — ядро оператора M_0^{-1}):

$$G(x, \xi) =$$

$$\frac{1}{2\alpha} \frac{(\exp(-\alpha(\xi - 1)) - \exp(\alpha(\xi - 1)))(\exp(\alpha(x + 1)) - \exp(-\alpha(x + 1)))}{\exp(-2\alpha) - \exp(2\alpha)},$$

для $-1 \leq x \leq \xi \leq 1$ и

$$G(x, \xi) =$$

$$\frac{1}{2\alpha} \frac{(\exp(-\alpha(\xi + 1)) - \exp(\alpha(\xi + 1)))(\exp(\alpha(-1 + x)) - \exp(-\alpha(-1 + x)))}{\exp(-2\alpha) - \exp(2\alpha)},$$

для $-1 \leq \xi \leq x \leq 1$. Ясно, что

$$(M_0^{-1}\phi)(x) = \int_{-1}^1 G(x, \xi)\phi(\xi)d\xi \quad \forall \phi \in \mathbb{H}.$$

Уравнение (4) перепишем в виде

$$q''(x)M_0^{-1}\phi(x) = (q(x) + c)\phi(x), \tag{7}$$

где функция $\mathbf{f}(x) := q''(x)M_0^{-1}\phi(x)$ на концах отрезка $[-1, 1]$ равна нулю. А учитывая, что в качестве ортонормированного базиса в \mathbb{H} можно принять набор

$$\left\{ y_k(x) = \frac{P_k(x)}{\|P_k(x)\|} \right\}, \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots,$$

где $P_k(x)$ — многочлен Лежандра, любую функцию из \mathbb{H} можно представить конечной или бесконечной линейной комбинацией из функций $y_k(x)$ (полиномов). Таким образом, если $\phi(x)$ — полином, то справа в (7) будет стоять полином, а слева, из вида функции Грина $G(x, \xi)$, — сумма полинома и полиномов, умноженных на экспоненты. То есть, если $q(x) = Q_n(x)$, $\phi(x) = T_m(x)$ — полиномы n -й и m -й степеней соответственно, то (7) будет иметь следующий вид:

$$Q_n^{(2)}(x)(T_{1,m}(x)e^{-2\alpha x} + T_{2,m}(x)e^{-\alpha x} + T_{3,m}(x) + T_{4,m}(x)e^{\alpha x} + T_{5,m}(x)e^{2\alpha x}) = (Q_n(x) + c)T_m(x), \quad (8)$$

где $T_{i,m}(x)$ ($i = 1, \dots, 5$) — ненулевые полиномы степеней, не превосходящих m , так как они возникают в результате интегрирования по частям произведения многочлена $T_m(x)$ на функцию Грина. Если решение уравнения (8) искать в виде многочлена $\phi(x) = T_m(x)$, то $\phi(x) \equiv 0$. Другого полиномиального решения быть не может, так как в (8) все $T_{i,m}(x)$ должны обнулиться, иначе, в случае ненулевой степени m многочлена $T_m(x)$, будет отсутствовать равенство для п.в. $x \in [-1, 1]$. Из всюду плотности множества всех многочленов в \mathbb{H} можно сделать вывод, что другого (неполиномиального и ненулевого) решения в \mathbb{H} уравнение (4) для любого $c \in [-\|T\|, \|T\|]$ иметь не может. В результате, для произвольно взятых $c \in [-\|T\|, \|T\|]$ резольвента $R_c(T)$ существует. А если учесть, что все точки из $\mathbb{C} \setminus [-\|T\|, \|T\|]$ являются регулярными для оператора T , то резольвента $R_c(T)$ существует для любого $c \in \mathbb{C}$.

Этот же факт можно доказать и по-другому, а именно:

Уравнение (4) запишем в виде

$$q''(x)M_0^{-1}\phi - (q(x) + \nu)\phi = (c - \nu)\phi, \quad (9)$$

где $\phi = \phi(x) \in \mathbb{H}$, $c = -\lambda/\alpha$, $\nu \gg 1$. Тогда можно ввести в рассмотрение операторное уравнение

$$R_\nu(T) = \tilde{c}\mathbb{I}, \quad \tilde{c} = \frac{1}{c - \nu},$$

где резольвента $R_\nu(T)$ представима в виде сходящегося всюду в \mathbb{H} ряда Неймана

$$R_\nu(T) := -\frac{1}{q(x) + \nu} \left(\mathbb{I} + \frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} + \left(\frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} \right)^2 + \dots + \left(\frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} \right)^n + \dots \right),$$

если $\nu > 0$ взять настолько большим, чтобы

$$\left\| \frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} \right\| < 1.$$

В результате для любого $\phi(x) \in \mathbb{H}$ имеем такое представление:

$$R_\nu(T)\phi(x) = \Psi_0(x)\phi(x) + \Psi_1(x),$$

где

$$\begin{aligned} \Psi_0(x) &= -\frac{1}{q(x) + \nu}, \\ \Psi_1(x) &= -\frac{1}{q(x) + \nu} \left(\frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} + \left(\frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} \right)^2 + \dots + \left(\frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} \right)^n + \dots \right) \phi(x) \end{aligned}$$

и $\Psi_0(x) \in \mathbb{C}^2[-1, 1]$, $\Psi_1(x) \in \mathbb{C}[-1, 1]$, $\Psi_1(\pm 1) = 0$. А с учётом уравнения $R_\nu(T) = \tilde{c}\mathbb{I}$ получаем

$$\Psi_1(x) - \frac{1}{q(x) + \nu} \phi(x) = \frac{1}{c - \nu} \phi(x), \quad \phi(x) \in \mathbb{H},$$

откуда и из (4) легко вывести равенство

$$(\nu - c) \sum_{i=1}^{\infty} \left(\frac{q''(x)}{q(x) + \nu} M_0^{-1} \right)^i \phi(x) = q''(x) M_0^{-1} \phi(x),$$

которое совместно с (4) выполняется лишь для $\phi(x) \equiv 0$ (или п.в. $\phi(x) \equiv 0$) на $[-1, 1]$, так как слева стоит выражение, зависящее от произвольного достаточно большого ν , а справа этого параметра нет.

Таким образом, спектр L задачи Рэлея (1)-(2) не содержит ни одного собственного числа, то есть дискретной его части.

Пусть $a_0 = \min_{x \in [-1,1]} q(x)$, $b_0 = \max_{x \in [-1,1]} q(x)$. Так как резольвента $R_c(T)$ существует для любого комплексного c , то остается показать, что отрезок $[a_0, b_0]$ заполняют только точки остаточной части спектра оператора T , а вне этого отрезка расположены лишь регулярные точки.

Итак, (п.в.) в достаточно малой ненулевой окрестности любой точки $x_0 \in [-1, 1]$ произвольная функция $y(x) \in \mathbb{H}$ в связи с интегральной нормой пространства \mathbb{H} ведет себя примерно как $C(y(x), x_0)(x - x_0)^{\gamma(y(x), x_0)}$ ($C(y(x), x_0), \gamma(y(x), x_0)$ — действительные числа, зависящие от функции $y(x)$ и точки x_0 , $\gamma(y(x), x_0) > -1/2$). А (п.в.) в достаточно малой ненулевой окрестности нуля $\tilde{x}_0 \in [-1, 1]$ функции $\varphi(x) = q(x) - c$ ($c \in [a_0, b_0]$) в связи с представлением (6) $\tilde{y}(x) \in \mathbb{H}$ ведет себя примерно как $C(\tilde{y}(x), \tilde{x}_0)(x - \tilde{x}_0)^{\gamma(\tilde{y}(x), \tilde{x}_0)}(q(x) - c)$ ($C(\tilde{y}(x), \tilde{x}_0), \gamma(\tilde{y}(x), \tilde{x}_0)$ — действительные числа, зависящие от функции $\tilde{y}(x)$ и точки \tilde{x}_0 , $\gamma(\tilde{y}(x), \tilde{x}_0) > -1/2$). То есть, для любого числа $c \in [a_0, b_0]$ область определения резольвенты $R_c(T)$ не является всюду плотной в \mathbb{H} (см. [2, с. 260-262]). Другими словами, любое число $c \in [a_0, b_0]$ принадлежит остаточной части спектра оператора T . Из представления (6) и **свойства А** следует, что любое комплексное число $c \notin [a_0, b_0]$ является регулярной точкой оператора T .

В результате доказано следующее утверждение.

Утверждение 1 Пусть $q(x)$ — многочлен ненулевой степени такой, что выполняется условие (3), и L — спектр задачи Рэлея (1)-(2). Тогда L составляют все точки отрезка с концами, равными числам $-\alpha a_0$ и $-\alpha b_0$. Причем этот отрезок заполняют лишь точки остаточной части спектра.

Здесь $a_0 = \min_{x \in [-1,1]} q(x)$, $b_0 = \max_{x \in [-1,1]} q(x)$, α — волновое число.

3. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Метод, изложенный в работе, можно коротко охарактеризовать как

резольвентный. Спектр задачи Рэлея при условии, что профиль скорости – многочлен, не содержит собственных чисел, а содержит лишь остаточную часть спектра. Этого и следовало ожидать, так как рассматривать устойчивость или неустойчивость движения абсолютно кинематически не вязкой жидкости ($R = \infty$) не приходится.

Список литературы

- [1] Наймарк М. А. Линейные дифференциальные операторы / М. А. Наймарк. - М. : Гос. издат. технико-теоретической лит., 1954. - 352 с.
- [2] Садовничий В. А. Теория операторов / В. А. Садовничий. - изд. 2 - М. : Изд-во Моск. ун-та, 1986. - 386 с.