

УДК 517.942

МАТЕМАТИКА

Г. Ю. Таманян

Об асимптотике спектра оператора Штурма—Лиувилля

(Представлено чл-корр. АН Армянской ССР Р. А. Александряном 18/VI 1981)

Рассматривается оператор L , порожденный в $L_2(-\infty, \infty)$ дифференциальным выражением

$$ly = -y'' + q(x)y, \tag{1}$$

где $q(x)$ —1-периодический, аналитический потенциал.

Спектр оператора L , как известно, является непрерывным, причем в нем имеется, вообще говоря, счетное количество лаун. Обозначим через Δ_n ширину n -ой лауны.

Ставится вопрос нахождения асимптотики Δ_n при $n \rightarrow \infty$. В статье ⁽¹⁾ была получена формула для длины лауны

$$\Delta_n = |ln^2\varepsilon^+(\lambda_{n1}) - ln^2\varepsilon^-(\lambda_{n2})|, \tag{2}$$

где

$$\varepsilon^\pm(\lambda) = \frac{[2 - \Phi(\lambda)] \pm \sqrt{[2 - \Phi(\lambda)]^2 - \sum_{v=0}^N \frac{a_v}{\lambda^v} \sum_{v=0}^N \frac{(-1)^v a_v}{\lambda^v}}}{2 \sum_{v=0}^N \frac{a_v}{\lambda^v}},$$

а λ_{n1} и λ_{n2} две серии корней уравнения $\Delta(\lambda) = 2$ (аналогично для уравнения $\Delta(\lambda) = -2$, см. ⁽¹⁾).

В этой статье будет приведен дальнейший анализ формулы (2) и потому будут использованы результаты и обозначения статьи ⁽¹⁾.

Обозначим через μ_n величину, которая служит мерой асимметричности последовательностей λ_{n1} и λ_{n2} .

$$\lambda_{n2} = -\lambda_{n1} + \mu_n. \tag{3}$$

Для μ_n можно получить некоторое аналитическое выражение. Именно (см. ⁽¹⁾)

$$e^{i\lambda_{n1}} = \varepsilon^+(\lambda_{n1});$$

$$e^{i\lambda_{n2}} = \varepsilon^-(\lambda_{n2}).$$

Поэтому

$$\lambda_{n1} + \lambda_{n2} = i \ln (\varepsilon^{+}(\lambda_{n1}) \cdot \varepsilon^{-}(\lambda_{n2})).$$

Следовательно, в силу (3)

$$\mu_n = i \ln (\varepsilon^{+}(\lambda_{n1}) \cdot \varepsilon^{-}(\lambda_{n2})), \quad (4)$$

а потому формула (2) принимает вид:

$$\Delta_n = \left| \mu_n \times \ln \left(\frac{\varepsilon^{-}(\lambda_{n2})}{\varepsilon^{+}(\lambda_{n1})} \right) \right|. \quad (5)$$

Очевидно, главный член асимптотики Δ_n в (5) мы получим, если учтем главные части λ_{n1} и λ_{n2} в (5).

$$\Delta_n \doteq \left| \mu_n \times \ln \frac{\varepsilon^{-}(-n + \mu_n)}{\varepsilon^{+}(n)} \right| \quad (6)$$

$$\mu_n \doteq i \ln (\varepsilon^{+}(n) \cdot \varepsilon^{-}(-n + \mu_n)); \quad (7)$$

Итак получена

Теорема 1. Если $\mu_n = \lambda_{n2} + \lambda_{n1}$, то для ширины n -ой лакуны Δ_n в спектре оператора L верна формула (5), а главный член асимптотики Δ_n описывается в (6) и (7).

Формула (7) представляет собой нелинейное уравнение относительно μ_n . Его предлагается решать методом Ньютона—Канторовича (2).

Итак, рассмотрим уравнение

$$p(\mu) = i\mu - \ln (\varepsilon^{+}(n) \cdot \varepsilon^{-}(\mu - n)). \quad (8)$$

Здесь фиксируем n и обозначаем через μ_0 начальное приближение. Обозначим через

$$\tau_1 = \frac{1 + \ln M(n)}{1 - \frac{Q(n)}{m(n)}}, \quad (9)$$

где

$$M(n) = \max_{\mu \in \Omega_0} |\varepsilon^{-}(\mu - n)|;$$

$$m(n) = \min_{\mu \in \Omega_0} |\varepsilon^{-}(\mu - n)|;$$

$$Q(n) = \max_{\mu \in \Omega_0} |\varepsilon^{-'}(\mu - n)|,$$

а через K обозначим величину

$$K = \frac{Q^2(n) + N(n)M(n)}{m(n)(m(n) - Q(n))}, \quad (10)$$

где

$$N(n) = \max_{\mu \in \Omega_0} |\varepsilon^{-''}(\mu - n)|$$

и

$$\Omega_0 = \{\mu : |\mu_0 - \mu| \leq r\}. \quad (11)$$

Опираясь на теорему Канторовича (2), получаем следующий результат.

Теорема 2. Если потенциал $q(x)$ таков, что числа K и η (см. (9) и (10)) удовлетворяют соотношению

$$h = K\eta \leq \frac{1}{2}$$

и r (в (11)) таково, что

$$r \geq r_0 = \frac{1 - \sqrt{1 - 2h}}{h} \eta,$$

то процесс Ньютона, определяемый формулой

$$\mu_{k+1} = \mu_k - \frac{P(\mu_k)}{P'(\mu_k)}; \quad k = 0, 1, 2, \dots, \quad (12)$$

сходится к μ^* , являющемуся решением уравнения

$$P(\mu) = 0,$$

причем

$$|\mu^* - \mu_0| \leq r_0.$$

И если, сверх того, при

$$r < r_1 = \frac{1 + \sqrt{1 - 2h}}{h} \eta, \quad (13)$$

то в области Ω_0 имеется единственное решение μ^* уравнения (8) и скорость сходимости процесса Ньютона к решению можно оценить так:

$$|\mu_k - \mu^*| \leq \frac{\eta}{h} (1 - \sqrt{1 - 2h})^{k+1} \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

В качестве следствия из теоремы 2 можно получить следующий критерий конечнозонности потенциала.

Теорема 3. Если потенциал $q(x)$ таков, что начиная с некоторого n_0 число $h = K\eta < \frac{1}{2}$ и имеет место (13), то в спектре оператора L имеется не более чем n_0 лакун.

Доказательство. Достаточно заметить, что уравнение $P(\mu) = 0$ имеет для любого n решение $\mu = 0$. Следовательно, как только выполняется условие (13) единственности решения в схеме Ньютона—Канторовича, так тотчас $\mu_n = 0$ при $n \geq n_0$, а следовательно, в силу (6) и $\Delta_n = 0$ при $n \geq n_0$. Теорема доказана.

Дальнейший анализ применимости теоремы 2 показывает

Теорема 4. Каковым бы ни был аналитический 1-периодический потенциал $q(x)$, для достаточно большого n , процесс Ньютона (12) осуществим, т. е. выполнены условия теоремы 2.

Доказательство. Можно видеть, что

$$\Phi(\lambda) = O\left(\frac{1}{\lambda}\right), \quad \lambda \rightarrow \pm\infty;$$

$$\Phi'(\lambda) = O\left(\frac{1}{\lambda}\right), \quad \lambda \rightarrow \pm\infty;$$

$$\Phi''(\lambda) \rightarrow \pm\infty, \quad \lambda \rightarrow \pm\infty.$$

Поэтому

$$\varepsilon^{-''}(\lambda) = O(\lambda^{1/2}), \quad \lambda \rightarrow \pm\infty,$$

и следовательно число

$$h = K\eta = O(\lambda^{-1/2}), \quad \lambda \rightarrow \pm\infty,$$

и при достаточно большом λ

$$h \leq \frac{1}{2}.$$

Теорема доказана.

В заключение автор выражает глубокую благодарность А. Г. Костюченко за внимание к работе.

Ереванский государственный
университет

Գ. ՅՈՒ. ԹԱՄԱՆՅԱՆ

Շտուրմ — Լիուվիլի օպերատորի սպեկտրի մասին

Հոդվածում դիտարկվում է L օպերատորը, ծնվող $L_2(-\infty, \infty)$ տարածության մեջ հետևյալ դիֆերենցիալ արտահայտությամբ՝

$$ly = -y'' + q(x)y,$$

որտեղ $q(x)$ — պարբերական ($q(x+1) = q(x)$) և անալիտիկ է:

Ստացված է L օպերատորի սպեկտրում n -րդ լակունայի երկարության համար Δ_n ասիմպտոտիկայի գլխավոր անդամը նկարագրող բանաձևը ($n \rightarrow \infty$): Առաջարկվում է նյութոնի — կանտորովիչի մեթոդը ասիմպտոտիկան ստանալու համար:

Ապացուցվում է՝ ինչ պայմանների դեպքում L օպերատորի սպեկտրում կա վերջավոր թվով լակուններ:

Ցույց է տրվում, որ բավականաչափ մեծ n -երի համար, նյութոն-կանտորովիչի մեթոդը կիրառելի է յուրաքանչյուր պարբերական անալիտիկ պոտենցիալի համար:

Л И Т Е Р А Т У Р А — Գ Ր Ա Կ Ա Ն ՈՒ Թ Յ ՈՒ Ն

¹ Г. Ю. Таманян, ДАН АрмССР, т. 70, № 3 (1980). ² Л. В. Канторович, Г. П. Акилов, Функциональный анализ, Наука, М., 1977.