

2. Можно показать, что решение задачи интерполяции мероморфной функции эквивалентно решению линейной системы  $\sum_{k=0}^{\infty} \frac{s_k(t)}{\lambda_k - \mu_j(0)} = 0$

$$(\varepsilon_j(0) = 1), \quad \sum_{k=0}^{\infty} \frac{S_k(t) e^{\lambda_k t}}{\lambda_k - \mu_j(0)} = -1 \quad (\varepsilon_j(0) = -1), \quad \sum_{k=0}^{\infty} s_k(t) = 1, \quad \sum_{k=1}^{\infty} |s_k(t)| < \infty.$$

Зная  $(s_k(t))_{k=0}^{\infty}$ , мероморфную функцию  $f(z, t)$  и  $C(t)$  восстанавливаем по формулам

$$f(z, t) = \left( \sum_{k=1}^{\infty} \frac{s_k(t) e^{\lambda_k t}}{\lambda_k - z} \right) \left( \sum_{k=0}^{\infty} \frac{s_k(t)}{\lambda_k - z} \right)^{-1}, \quad C(t) = \sum_{k=1}^{\infty} e^{\lambda_k t} s_k(t).$$

5. Асимптотика. С помощью эффекта поляризации (см. п. 2) и формулы следов (4) можно доказать следующую теорему.

**Теорема 4.** Пусть  $a_n(t) \in l_2$ ,  $b_n(t) \in l_2$  являются решениями цепочки Тоды (1). Тогда  $a(t) \rightarrow 0$ ,  $b(t) \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow \infty$ .

Отметим, что с помощью рассматриваемой методики можно изучить конечную и полубесконечную цепочку Тоды. Первая сводится к задаче интерполяции рациональной функции, вторая формально вкладывается в изложенную выше схему, если  $\varepsilon_j(0)$ , за исключением конечного числа, равны 1. Так же могут быть получены уже известные асимптотические формулы для конечной цепочки Тоды [2] и в полубесконечном случае [8].

1. Теория солитонов. Метод обратной задачи / В. Е. Захаров, С. В. Манаков, С. П. Новиков, Л. П. Питаевский.— М. : Наука, 1980.— 320 с.
2. *Kac M., van Moerbeke.* On some periodic Toda lattice // Proc. Nat. Acad. Sci.— 1975.— 72, N 4.— Р. 1627—1629.
3. *Toda M.* Теория нелинейных решеток.— М. : Мир, 1982.— 262 с.
4. Березанский Ю. М. Интегрирование нелинейных разностных уравнений методом обратной спектральной задачи // Докл. АН СССР.— 1985.— 281, № 1.— С. 16—19.
5. Жернаков Н. В. Прямая и обратная задача для периодической якобиевой матрицы // Укр. мат. журн.— 1986.— 38, № 6.— С. 785—788.
6. Березанский Ю. М. Разложение по собственным функциям самосопряженных операторов.— Киев : Наук. думка, 1965.— 800 с.
7. *Deift, Li, Tomei.* Toda flow with infinitely many variables // J. Funct. Anal.— 1985.— 64.— Р. 358—402.

Киев. ун-т

Получено 10.02.87

УДК 517.98

П. П. Забреико, А. Н. Ломакович

## Об одном обобщении теоремы Вольтерра

Известная теорема Вольтерра утверждает, что спектральный радиус линейного интегрального оператора

$$Ax(t) = \int_0^t k(t, s) v(s) ds \quad (1)$$

с непрерывным ядром  $k(t, s)$  в классических пространствах  $C$  и  $L_p$ ,  $1 \leq p \leq \infty$ , соответственно непрерывных на  $[a, b]$  и интегрируемых по Лебегу со степенью  $p$  на  $[a, b]$  функций равен нулю. В других терминах эта теорема формулируется как утверждение об однозначной разрешимости в пространстве непрерывных или соответственно интегрируемых со степенью

$$\lambda x - Ax = g \quad (2)$$

с любой непрерывной или интегрируемой со степенью  $p$  правой частью  $y$  и с любым  $\lambda \neq 0$ . Утверждение теоремы Вольтерра справедливо и в случае, когда ядро  $k(t, s)$  ограничено и непрерывно (для непрерывных решений при дополнительном предположении, что оператор (1) действует в пространстве  $C$ ), а для пространства  $L_2$  интегрируемых с квадратом функций — и в случае, когда ядро  $k(t, s)$  интегрируемо с квадратом. В работах [1, 2] получено иное обобщение теоремы Вольтерра — спектральный радиус оператора Вольтерра (1) равен нулю в пространстве  $L_p$ ,  $1 < p < \infty$ , если он является компактным оператором в этом пространстве, и в любом из пространств  $C$ ,  $L_1$  и  $L_\infty$ , если он слабо компактен в этом пространстве.

Цель настоящей работы — перенести указанный результат для случая пространства  $C$  на операторы вида

$$Ax(t) = \int_a^t x(s) dg(t, s), \quad (3)$$

а для случая пространств  $L_p$ ,  $1 \leq p \leq \infty$ , — на операторы вида

$$Ax(t) = a(t)x(t) + \int_a^t k(t, s)x(s) ds. \quad (4)$$

1. Рассмотрим сначала операторы вида (3) в пространстве  $C$  непрерывных на  $[a, b]$  функций. В силу классической теоремы Радона [3, 4] оператор (3) действует в этом пространстве, если функция  $g(t, s)$  характеризуется следующими свойствами:

- a)  $g(t, a) = 0$ ;
- б) при каждом  $t \in [a, b]$  функция  $g(t, s)$  полунепрерывна справа и имеет на  $[a, t]$  ограниченную вариацию, причем

$$\bigvee_a^t g(t, \cdot) \leq c; \quad (5)$$

в) функции  $g(t, t)$  и  $\int_a^t g(t, s) ds$  непрерывны на  $[a, b]$ ;

г) при любом  $\xi \in (a, b)$  функция  $\int_a^\xi g(t, s) ds$  непрерывна на  $[\xi, b]$ .

При выполнении этих условий оператор (3) ограничен в пространстве  $C$ , и его норма совпадает с точной нижней границей постоянных  $c$ , для которых справедливо неравенство (5).

Приведенные достаточные условия действия оператора (3) в пространстве  $C$  не являются необходимыми. Однако можно показать, что произвольный вольтерровский непрерывный линейный оператор  $A$  в пространстве  $C$  допускает представление (3) с ядром  $g(t, s)$ , имеющим указанные свойства. (Напомним, что оператор  $A$  в пространстве  $C$  называется вольтерровским, если для любого  $t \in [a, b]$  значение  $Ax(t)$  определяется значениями функции  $x$  на отрезке  $[a, t]$ .)

Введем в рассмотрение функцию

$$v(\alpha, \beta) = \bigvee_\alpha^\beta g(\beta, \cdot), \quad a \leq \alpha < \beta \leq b. \quad (6)$$

**Теорема 1.** Пусть оператор (3) действует в пространстве  $C$ . Тогда справедливо неравенство

$$\rho(A) \leq \lim_{\beta-\alpha \rightarrow 0} v(\alpha, \beta). \quad (7)$$

Доказательство можно провести по схеме, предложенной в [2]. Именно, достаточно показать, что при  $|\lambda| > \lim_{\beta \rightarrow 0} v(\alpha, \beta)$  уравнение (2) имеет в  $C$  единственное решение для любой непрерывной функции  $y$ . Пусть  $a = \alpha_0 < \alpha_1, \dots, \alpha_n = b$  — такое разбиение отрезка  $[a, b]$ , для которого  $\sup_{\alpha_{i-1} \leq \beta \leq \alpha_i} v(\alpha_{i-1}, \beta) < |\lambda|$ . Тогда решение  $x(t)$  уравнения (2) можно определить последовательно на каждом промежутке  $[\alpha_{i-1}, \alpha_i]$ ,  $i = 1, \dots, n$ , из равенств

$$x(t) - \lambda^{-1} \int_{\alpha_{i-1}}^t x(s) dg(t, s) = \lambda^{-1} y(t) + \lambda^{-1} \int_a^{\alpha_{i-1}} x(s) dg(t, s), \quad \alpha_{i-1} \leq t \leq \alpha_i. \quad (8)$$

Действительно, при  $i = 1, \dots, n$  в правой части этого равенства стоит известная функция, так как для ее вычисления используются значения неизвестной функции  $x(t)$  лишь в точках  $t \leq \alpha_{i-1}$ , а норма линейного оператора  $B_i x(t) = \lambda^{-1} \int_{\alpha_{i-1}}^t x(s) dg(t, s)$ , стоящего в его левой части и действующего в пространстве  $C_i$  непрерывных на  $[\alpha_{i-1}, \alpha_i]$  функций, не превышает числа  $|\lambda| \sup_{\alpha_{i-1} \leq \beta \leq \alpha_i} v(\alpha_{i-1}, \beta) < 1$ . Тем самым уравнение (8) однозначно определяет сужение  $x(t)$  на  $[\alpha_{i-1}, \alpha_i]$ ; так как  $i$  любое, то тем самым уравнения (8) однозначно определяют решение  $x(t)$  уравнения (2).

В известных авторам примерах неравенство (7) обращается в равенство. Однако установить его в общем случае не удалось.

2. Теорема 1 наиболее интересна в случае, когда правая часть неравенства (7) обращается в нуль:

$$\lim_{\beta \rightarrow 0} \bigvee_{\alpha}^{\beta} g(\beta, \cdot) = 0 \quad (9)$$

и спектральный радиус соответствующего оператора  $A$  равен нулю. Ниже операторы (3), для которых выполняется (9), называются  $V$ -нильпотентными;

Теорема 2. Пусть оператор (3) действует в пространстве  $C$  и компактен. Тогда он является  $V$ -нильпотентным оператором, и, в частности,  $\rho(A) = 0$ .

Для доказательства достаточно заметить, что условие компактности оператора  $A$  [3, 5] эквивалентно равенству

$$\lim_{\beta \rightarrow 0} \bigvee_a^b (\tilde{g}(\beta, \cdot) - \tilde{g}(\alpha, \cdot)) = 0, \quad (10)$$

где

$$\tilde{g}(t, s) = \begin{cases} g(t, s) & \text{при } a \leq s \leq t \leq b, \\ g(t, t) & \text{при } a \leq t \leq s \leq b, \end{cases}$$

которое можно представить в виде

$$\lim_{\beta \rightarrow 0} \left( \bigvee_a^{\alpha} g(\beta, \cdot) - g(\alpha, \cdot) \right) + \bigvee_{\alpha}^{\beta} g(\beta, \cdot) = 0. \quad (11)$$

Ясно, что (9) является следствием (11). Обратное, конечно, не верно.

Из классической теоремы Петтиса [5] вытекает следующая теорема.

Теорема 3. Пусть оператор (3) действует в пространстве  $C$  и слабо компактен. Тогда  $\rho(A) = 0$ .

Нам неизвестно, являются ли слабо компактные операторы (3)  $V$ -нильпотентными.

Будем говорить, что действующий в пространстве  $C$  оператор  $A$  инфракомпактен, если он преобразует каждую ограниченную и сходящуюся в каждой точке  $[a, b]$  (за исключением, возможно, одной) последовательность функций в компактную последовательность функций. Обобщением теоремы 2 является следующая теорема.

**Теорема 4.** Пусть оператор (3) действует в пространстве  $C$  и инфракомпактен. Тогда он является  $V$ -нильпотентным оператором, и, в частности,  $\rho(A) = 0$ .

3. Частным классом операторов (3) являются операторы вида

$$Ax(t) = a(t)x(t) + \int_a^t x(s)dh(t,s), \quad (12)$$

где  $a(t)$  — непрерывная функция, а функция  $h(t, s)$  удовлетворяет условию  $h(t, t - 0) = h(t, t)$  и определяет непрерывный линейный оператор

$$Bx(t) = \int_a^t x(s)dh(t,s) \quad (13)$$

в пространстве  $C$ .

**Теорема 5.** Пусть оператор (13) компактен. Тогда справедливо равенство

$$\rho(A) = \|a(t)\|_C. \quad (14)$$

Для доказательства достаточно заметить, что неравенство  $\rho(A) \leq \|a(t)\|_C$  справедливо в силу теорем 1 и 2; обратное неравенство вытекает из того факта, что компактные возмущения не меняют непрерывного спектра, а спектр оператора  $A_0x(t) = a(t)x(t)$  непрерывен и состоит из области значений функции  $a(t)$ .

4. Относительно операторов (4) будем предполагать, что функция  $a(t)$  принадлежит пространству  $L_\infty$ , а ядро  $k(t, s)$  определяет непрерывный линейный оператор

$$Bx(t) = \int_a^t k(t,s)x(s)ds \quad (15)$$

в пространстве  $L_p$ . Рассуждая так же, как и при исследовании оператора (3) в пространстве  $C$ , и используя критерии компактности [6] и слабой компактности [5, 6] интегральных операторов в пространствах интегрируемых функций, приходим к следующему обобщению основного результата из [1, 2] для рассматриваемого случая.

**Теорема 6.** Пусть  $a(t) \in L_\infty$  и интегральный оператор (15) компактен в пространстве  $L_p$ ,  $1 \leq p \leq \infty$ , или, если  $p = 1$  или  $p = \infty$ , хотя бы слабо компактен. Тогда справедливо равенство

$$\rho(A) = \|a(t)\|_{L_\infty}. \quad (16)$$

Свойство (слабой) компактности в этой теореме можно заменить более слабым свойством Андо [6].

В заключение отметим, что изложенные выше результаты легко переносятся на пространства вектор-функций, функций многих переменных.

1. Забрейко П. П. Об интегральных операторах Вольтерра // Успехи мат. наук.— 1967.— 22, № 1.— С. 167—168.
2. Забрейко П. П. О спектральном радиусе интегральных операторов Вольтерра // Лит. мат. сб.— 1967.— 7, № 2.— С. 281—287.
3. Радон И. О линейных функциональных преобразованиях и функциональных уравнениях // Успехи мат. наук.— 1936.— Вып. I.— С. 200—227.
4. Гливенко В. И. Интеграл Стильтьеса.— М.; Л.: ОНТИ, 1936.— 216 с.
5. Данфорд Н., Шварц Дж. Т. Линейные операторы. Общая теория.— М.: Изд-во иностран. лит., 1962.— 896 с.
6. Интегральные операторы в пространствах суммируемых функций / М. А. Красносельский, П. П. Забрейко, Е. И. Пустыльник, П. Е. Соболевский.— М.: Наука, 1966.— 500 с.