

Н. Б. ЕНГИБАРЯН, М. А. МНАЦАКАНЯН

К РЕШЕНИЮ ПАРНЫХ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

(Представлено академиком В. А. Амбарцумяном 1 IX 1972)

В настоящей заметке предлагается новый метод решения одного класса парных интегральных уравнений ^(1, 2), основанный на принципе инвариантности Амбарцумяна. Последний ранее применялся к решению различных классов уравнений в свертках ⁽³⁻⁶⁾.

1. Пусть E — комплексное банахово пространство и B — банахова алгебра с единицей I линейных ограниченных операторов, действующих в E . Рассмотрим парное уравнение

$$f(x) = g(x) + \int_{-\infty}^{\infty} K_0(x-t) f(t) dt, \quad x > 0, \quad (1)$$

$$f(x) = g(x) + \int_{-\infty}^{\infty} K_1(x-t) f(t) dt, \quad x < 0,$$

где $g(x)$ и $K_m(x)$, $m = 0, 1$, принимают значения из E и B соответственно, причем

$$\|g(x)\|_E \in M(-\infty, \infty), \quad \|K_m(x)\|_B \in L_1(-\infty, \infty).$$

Перепишем (1) в виде следующей системы:

$$f_m(x) = g_m(x) + \sum_{j=0}^1 \int_0^{\infty} K_m [(-1)^m x - (-1)^j t] f_j(t) dt, \quad x > 0, \quad (2)$$

где

$$f_m(x) = f[(-1)^m x], \quad g_m(x) = g[(-1)^m x], \quad x > 0.$$

Будем считать, что первое собственное число матрицы — ядра системы по модулю больше единицы.

Предположим, что $K_m(x)$ представлены в виде

$$K_m(\pm x) = \int_a^b G_m(s) e^{-a(\pm s)x} ds; \quad \operatorname{Re} a(s) > 0, \quad x > 0. \quad (3)$$

В частном случае, когда $\|K_m(x)\|_B \in e^{-h|x|} L_p(-\infty, \infty)$; $h > 0$; $p = 1, 2$, представление (3) будет иметь место, если принять $a = -\infty$, $b = \infty$,

$$G_m(s) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} K_m(x) e^{h|x|} e^{isx} dx, \quad a(s) = h + is.$$

Наряду с (2) рассмотрим вспомогательную систему

$$y_{mk}(x, s) = e^{-a[(-1)^m s]x} \delta_{mk} + \sum_{j=0}^1 \int_0^{\infty} K_m [(-1)^m x - (-1)^j t] y_{jk}(t, s) dt \quad (4)$$

относительно оператор-функций $y_{mk}(x, s)$ со значениями из B .

Если

$$g_k(x) = \int \bar{g}_k(s) e^{-\alpha(s)x} ds,$$

то решение системы (2) выражается через y_{mk} следующим образом:

$$f_m(x) = \sum (-1)^k \int y_{mk}(x, s) \bar{g}_k [(-1)^k s] ds. \quad (5)$$

2. Займемся решением системы (4). Введем обозначения

$$\alpha_k(s) = (-1)^k \alpha [(-1)^k s]; \quad \varphi_{pk}(s) = y_{pk}(0, s); \quad \varphi_k(s) = \sum_p (-1)^p \varphi_{pk}(s). \quad (6)$$

Дифференцируя (4) по x , имеем

$$\begin{aligned} (-1)^m \frac{\partial y_{mk}(x, s)}{\partial x} = & -\alpha_k(s) e^{-\alpha[(-1)^m s]x} \delta_{mk} + K_m [(-1)^m x] \varphi_k(s) + \\ & + \sum_j \int_0^\infty K_m [(-1)^m x - (-1)^j t] [(-1)^j \frac{\partial y_{jk}(t, s)}{\partial t}] dt. \end{aligned} \quad (7)$$

Сравнение систем (4) и (7), с учетом (3), приводит к следующим соотношениям между их решениями:

$$(-1)^m \frac{\partial y_{mk}(x, s)}{\partial x} = -\alpha_k(s) y_{mk}(x, s) + \left[\sum_q \int y_{mq}(x, t) G_q(t) dt \right] \varphi_k(s). \quad (8)$$

Введем обозначения:

$$W_{mk}(z, s) = \int_0^\infty y_{mk}(x, s) e^{-\alpha[(-1)^m z]x} dx, \quad (9)$$

$$\sigma_m(z) = \sum_q \int W_{mq}(z, s) G_q(s) ds. \quad (10)$$

Умножая (8) на $\exp\{-\alpha[(-1)^m z]x\}$ и интегрируя по x от 0 до ∞ , получаем

$$\alpha_m(z) W_{mk}(z, s) - (-1)^m \varphi_{mk}(s) = -\alpha_k(s) W_{mk}(z, s) + \sigma_m(z) \varphi_k(s).$$

Отсюда

$$W_{mk}(z, s) = \frac{\sigma_m(z) \varphi_k(s) + (-1)^m \varphi_{mk}(s)}{\alpha_m(z) + \alpha_k(s)}. \quad (11)$$

Подставим в (4) $x = 0$. С учетом (3) имеем

$$\varphi_{mk}(z) = \delta_{mk} + \int G_m(-s) \sum W_{jk}(z, s) ds. \quad (12)$$

Мы получили замкнутую систему (10)–(12) функциональных уравнений относительно $\{\sigma_m\}$, $\{\varphi_{mk}\}$ и $\{W_{mk}\}$.

3. Система (10)–(12) может быть приведена к системе двух линейных сингулярных уравнений, если использовать следующие два соотношения, существующие между функциями $\varphi_{mk}(s)$ и $\sigma_m(s)$:

$$\varphi_{m\bar{m}}(s) = (-1)^{\bar{m}} \sigma_m(-s) \varphi_{\bar{m}}(s), \quad \bar{m} = 1 - m. \quad (13)$$

Они следуют из (11), если заметить, что при $k = \bar{m}$ и $z = -s$ знаменатель правой части обращается в нуль, в то время как $W_{m\bar{m}}(z, s)$, согласно (9), не имеет особенностей на линии $z = -s$. Следовательно, при этом и числитель правой части (11) должен равняться нулю. Соотношения (13) могут быть установлены также непосредственно из (10)–(12).

Используя (13) и (6) и вводя обозначения

$$\varphi_m^-(z) = \sigma_m(z) + \delta_{0m}, \quad \varphi_m^+(z) = (-1)^{\bar{m}} \varphi_{\bar{m}}(-z),$$

перепишем (11) в виде

$$W_{m\bar{k}}(z, -s) = \frac{(-1)^{\bar{k}} \bar{\varphi}_m^-(z) - (-1)^{\bar{m}} \bar{\varphi}_k^-(s)}{\alpha_m(z) - \alpha_k(s)} \varphi_k^+(s). \quad (14)$$

Отсюда

$$\sum_j W_{j\bar{k}}(s, -z) = (-1)^{\bar{k}} V_k(s, z) \varphi_k^+(z),$$

где

$$V_k(s, z) = \frac{\bar{\varphi}_k^-(s) + \bar{\varphi}_k^-(z)}{\alpha_k(s) - \alpha_k(z)} + \frac{\bar{\varphi}_k^-(s) - \bar{\varphi}_k^-(z)}{\alpha_k(s) - \alpha_k(z)}. \quad (15)$$

Умножим (12) на $(-1)^m$ и просуммируем по m :

$$\varphi_k^+(z) = I + \left[\int Q(s) V_k(s, z) ds \right] \varphi_k^+(z); \quad (16)$$

здесь

$$Q(s) = \sum_m Q_m(s), \quad Q_m(s) = (-1)^m G_m(-s).$$

Полагая теперь в (12) $k = \bar{m}$ и используя (13) и (6), получим

$$\bar{\varphi}_m^-(z) = \delta_{0m} - \int Q_m(s) V_m(s, z) ds. \quad (17)$$

Итак, нами получена система линейных уравнений

$$\bar{\varphi}_k^-(z) = \delta_{0k} - \int Q_k(s) \left[\frac{\bar{\varphi}_k^-(s) + \bar{\varphi}_k^-(z)}{\alpha_k(s) - \alpha_k(z)} + \frac{\bar{\varphi}_k^-(s) - \bar{\varphi}_k^-(z)}{\alpha_k(s) - \alpha_k(z)} \right] ds \quad (18)$$

относительно оператор-функций $\bar{\varphi}_k^-(z)$. Согласно (16), $\varphi_k^+(z)$ выражаются через $\bar{\varphi}_k^-(z)$:

$$\varphi_k^+(z) = \left[I + \int Q(s) V_k(s, z) ds \right]^{-1}. \quad (19)$$

4. Зная оператор-функции $\bar{\varphi}_k^-(z)$ и $\varphi_k^+(z)$, решение системы (4) можно найти либо обращением преобразования (9) с использованием (14), либо следующим путем.

Умножим (8) на $(-1)^m e^{(-1)^m \alpha_k(s)x}$ и проинтегрируем по x от 0 до x :

$$y_{mk}(x, s) = \varphi_{mk}(s) e^{(-1)^m \alpha_k(s)x} + \left[\int_0^x e^{(-1)^m \alpha_k(s)[x-t]} \Phi_m(t) dt \right] \varphi_k(s); \quad (20)$$

здесь

$$\Phi_m(x) = (-1)^m \sum_q \int y_{mq}(x, s) G_q(s) ds.$$

Умножая (20) на $G_k(s)$, интегрируя по s и суммируя по k , получаем следующее уравнение Вольтерра относительно $\Phi_m(x)$:

$$\Phi_m(x) = L_m(x) + \int_0^x \Phi_m(t) \bar{L}_m(x-t) dt, \quad (21)$$

где

$$\begin{aligned} L_m(x) &= (-1)^m \sum_k \int \varphi_{mk}(s) e^{(-1)^m \alpha_k(s)x} G_k(s) ds, \\ \bar{L}_m(x) &= (-1)^m \sum_k \int \varphi_k(s) e^{(-1)^m \alpha_k(s)x} G_k(s) ds. \end{aligned} \quad (22)$$

Функции φ_k и φ_{mk} выражаются посредством φ_k^+ и $\bar{\varphi}_k^-$ согласно (6) и (13). Найдя $L_m(x)$ и $\bar{L}_m(x)$ из (22), решаем интегральное уравнение типа свертки (21) относительно $\Phi_m(x)$, после чего решение системы (4) определяется из выражения (20). Заметим, что при численном решении

указанный путь позволяет ограничиться только вещественными значениями аргументов.

5. В частном случае, когда $K_1(x) = 0$, парное уравнение (1) обращается в уравнение Винера — Хопфа. В этом случае $\varphi_1^-(z) = 0$ и уравнение (18) для $\varphi_0^- = \varphi$ переходит в уравнение

$$\left[I - \int \frac{G_0(s) ds}{\alpha(s) + \alpha(z)} \right] \varphi(z) = I - \int G_0(-s) \frac{\varphi(s) - \varphi(z)}{\alpha(s) - \alpha(z)} ds. \quad (23)$$

Выражение (23) представляет собой более удобную запись соответствующего уравнения, полученного в (7).

Авторы выражают признательность акад. В. А. Амбарцумяну за внимание к работе.

Институт математики
Академии наук АрмССР
Ереван

Поступило
30 VII 1972

Бюраканская астрофизическая обсерватория

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ Б. Нобл, Применение метода Винера — Хопфа для решения дифференциальных уравнений в частных производных, ИЛ, 1962. ² И. Ц. Гохберг, И. А. Фельдман, Уравнения в свертках и проекционные методы их решения, «Наука», 1971. ³ В. А. Амбарцумян, Научные тр., 1, Ереван, 1960. ⁴ В. В. Соболев, Перенос лучистой энергии в атмосферах звезд и планет, М., 1956. ⁵ Н. Б. Енгибарян, Докл. АН АрмССР, 54, № 3, 129 (1972). ⁶ Н. Б. Енгибарян, М. А. Мнапаканян, Докл. АН АрмССР, 55, № 2, 70 (1972). ⁷ Н. Б. Енгибарян, А. А. Арутюнян, ДАН, 209, № 2 (1973).