

И. К. ЛИФАНОВ

О ПРОИЗВЕДЕНИИ ОДНОМЕРНЫХ СИНГУЛЯРНЫХ
ИНТЕГРАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ

1. В аэродинамике задача обтекания прямоугольного крыла стационарным потоком идеальной несжимаемой жидкости может быть приведена [1] к рассмотрению следующего сингулярного интегрального уравнения:

$$\int_{-b}^b \int_{-l}^l \frac{\partial \gamma(x, z)}{\partial z} \frac{x - x_0 + \sqrt{(x - x_0)^2 + (z - z_0)^2}}{(x - x_0)(z - z_0)} dx dz = f(x_0, z_0). \quad (1)$$

Так как уравнение (1) пока не исследовано, то желательно изучить сингулярные интегральные уравнения с двукратными сингулярными интегралами типа Коши аналогичного вида, например

$$\int_{-1}^1 \int_{-1}^1 \frac{K(x_0, z_0, x, z)}{(x - x_0)(z - z_0)} \gamma(x, z) dx dz = f(x_0, z_0), \quad (2)$$

где $K(x_0, z_0, x, z)$ удовлетворяет условию Гёльдера [2] на квадрате и $K(x_0, z_0, x_0, z_0) \neq 0$ для любой точки $M(x_0, z_0)$ квадрата $I^2 = [-1, 1] \times [-1, 1]$.

Однако, как и для одномерных сингулярных уравнений [2], прежде чем изучать уравнения общего вида, надо изучить характеристические сингулярные интегральные уравнения с кратными интегралами типа Коши;

$$\int_{-1}^1 \int_{-1}^1 \frac{\gamma(x, y) dx dy}{(x - x_0)(y - y_0)} = f(x_0, y_0). \quad (3)$$

Будем рассматривать сингулярное интегральное уравнение (3) и тогда, когда область интегрирования будет произведением $L_1 \times L_2$, где L_1 и L_2 — отрезок или окружность. Более того, рассмотрим также некоторые характеристические сингулярные интегральные уравнения второго рода с кратными интегралами типа Коши.

2. Рассмотрим одномерное характеристическое сингулярное интегральное уравнение второго рода:

$$a\gamma(t_0, \tau) + \frac{b}{\pi} \int_L \frac{\gamma(t, \tau) dt}{t - t_0} = f(t_0, \tau), \quad (4)$$

где a, b — действительные константы, $a^2 + b^2 = 1$, $b \neq 0$, L — отрезок $[-1, 1]$ или окружность единичного радиуса с центром в начале координат, $f(t_0, \tau)$ удовлетворяет условию Гёльдера на множестве $L \times T$, где T — некоторая ограниченная область изменения параметра τ .

Из результатов [2] можно получить следующие утверждения.

Если L — окружность, то уравнение (4) имеет единственное решение $\gamma(t, \tau)$ при любой правой части, даваемое формулой

$$\gamma(t, \tau) = af(t, \tau) - \frac{b}{\pi} \int_L \frac{f(t_0, \tau) dt_0}{t_0 - t}. \quad (5)$$

Если L — отрезок $[-1, 1]$, то индекс κ уравнения (4) принимает значения 1, 0, -1, а соответствующие решения задаются формулами

$$\gamma_\kappa(t, \tau) = af(t, \tau) - \frac{b}{\pi} \omega_\kappa(t) \int_L \frac{f(t_0, \tau) dt_0}{\omega_\kappa(t_0)(t_0 - t)} + T_\kappa(\alpha) \omega_\kappa(t) C(\tau), \quad (6)$$

где $\omega_\kappa^\alpha(t) = (1-t)^\alpha(1+t)^\beta$, $0 < |\alpha|, |\beta| < 1$, $\kappa = -(\alpha + \beta)$, $a + b \operatorname{ctg} \alpha\pi = 0$, $T_1(\alpha) = -[\Gamma(\alpha)\Gamma(1-\alpha)]^{-1}$, $T_0(\alpha) = T_{-1}(\alpha) = 0$, $C(\tau)$ — произвольная функция, удовлетворяющая условию Гёльдера. Если $\kappa = 1$, то

$$\int_L \gamma_1(t, \tau) dt = C(\tau). \quad (7)$$

Если $\kappa = -1$, то функция $\gamma_{-1}(t, \tau)$ является решением уравнения (4) только при условии

$$\int_L \frac{f(t_0, \tau) dt_0}{\omega_{-1}(t_0)} \equiv 0. \quad (8)$$

3. Запишем теперь уравнение (4) в операторной форме

$$A_{L, t_0} \gamma(t, \tau) = f(t_0, \tau), \quad (9)$$

где A_{L, t_0} означает символ тех операций, которые применяются справа в (4) к функции $\gamma(t, \tau)$, и который будем называть характеристическим сингулярным интегральным оператором второго рода.

Рассмотрим теперь такие характеристические сингулярные интегральные уравнения второго рода с двукратными интегралами типа Коши, операторы которых можно представить как произведение соответствующих одномерных операторов по каждой из переменных, т. е. уравнения вида

$$A_{L_1, t_0} \times A_{L_2, \tau_0} \gamma(t, \tau) = f(t_0, \tau_0) \quad (10)$$

или

$$A_{L_1, t_0} (A_{L_2, \tau_0} \gamma(t, \tau)) = A_{L_2, \tau_0} (A_{L_1, t_0} \cdot \gamma(t, \tau)).$$

В развернутом виде уравнение (10) запишется следующим образом:

$$\begin{aligned} a_1 \cdot a_2 \gamma(t_0, \tau_0) + \frac{a_2 b_1}{\pi} \int_{L_1} \frac{\gamma(t, \tau_0) dt}{t - t_0} + \frac{a_1 b_2}{\pi} \int_{L_2} \frac{\gamma(t_0, \tau) d\tau}{\tau - \tau_0} + \\ + \frac{b_1 \cdot b_2}{\pi^2} \int \int_{L_1 \times L_2} \frac{\gamma(t, \tau) dt d\tau}{(t - t_0)(\tau - \tau_0)} = f(t_0, \tau_0). \end{aligned} \quad (10a)$$

Найдем теперь решение уравнения (10) при разных предположениях на L_1 и L_2 .

Пусть L_1, L_2 — окружности единичного радиуса с центрами в начале координат, применяя повторно формулу (5), получим

$$\begin{aligned} \gamma(t, \tau) = A_{L_1, t}^{-1} \cdot (A_{L_1, t}^{-1} f(t_0, \tau_0)) = a_1 a_2 f(t, \tau) - \frac{a_2 b_1}{\pi} \times \\ \times \int_{L_1} \frac{f(t_0, \tau) dt_0}{t_0 - t} - \frac{a_1 b_2}{\pi} \int_{L_2} \frac{f(t, \tau_0) d\tau_0}{\tau_0 - \tau} + \frac{b_1 b_2}{\pi^2} \int \int_{L_1 \times L_2} \frac{f(t_0, \tau_0) dt_0 d\tau_0}{(t_0 - t)(\tau_0 - \tau)}. \end{aligned} \quad (11)$$

Пусть теперь L_1 — окружность, а L_2 — отрезок $[-1, 1]$.

Будем вначале искать решение, имеющее по координате t индекс 1. В рассматриваемом случае оператор A_{L_1, t_0} однозначно обратим по любой правой части. Для однозначного обращения оператора A_{L_2, τ_0} надо еще знать функцию $\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau$, которая будет однозначно найдена, если будет задана функция

$$A_{L_1, t_0} \int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau = C_1(t_0). \quad (12)$$

Будем считать, что функция $C_1(t_0)$ удовлетворяет условию Гёльдера на L_1 .

Таким образом, в этом случае для однозначного разрешения уравнения (10) надо рассматривать систему

$$\begin{aligned} A_{L_1, t_0} (A_{L_2, \tau_0} \cdot \gamma(t, \tau)) = f(t_0, \tau_0), \\ A_{L_1, t_0} \left(\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau \right) = C_1(t_0). \end{aligned} \quad (13)$$

Применяя теперь последовательно формулы (5) и (6), при $\kappa = 1$ получим:

$$\begin{aligned} \gamma(t, \tau) &= A_{L_2, \tau}^{-1} (A_{L_1, t}^{-1} f(t_0, \tau_0)) + T_1(\alpha_2) \omega_1^{\alpha_2}(\tau) A_{L_1, t}^{-1} C_1(t_0) = \\ &= a_1 \cdot a_2 f(t, \tau) - \frac{a_2 b_1}{\pi} \int_{L_1} \frac{f(t_0, \tau) dt_0}{t_0 - t} - \frac{a_1 b_2}{\pi} \omega_1^{\alpha_2}(\tau) \times \\ &\times \int_{L_2} \frac{f(t, \tau_0) d\tau_0}{\omega_1(\tau_0)(\tau_0 - \tau)} + \frac{b_1 b_2}{\pi^2} \omega_1^{\alpha_2}(\tau) \int_{L_1 \times L_2} \frac{f(t_0, \tau_0) dt_0 d\tau_0}{\omega(\tau_0)(t_0 - t)(\tau_0 - \tau)} + \\ &+ T_1(\alpha_2) \omega_1^{\alpha_2}(\tau) \left[a_1 C_1(t) - \frac{b_1}{\pi} \int_{L_1} \frac{C_1(t_0) dt_0}{t_0 - t} \right]. \end{aligned} \quad (14)$$

Если решение уравнения (10) будет иметь индекс нуль или минус единицу по переменной τ , то решение его будет даваться формулой

$$\gamma(t, \tau) = A_{L_2, \tau}^{-1} (A_{L_1, t}^{-1} f(t_0, \tau_0)). \quad (14a)$$

При этом, если индекс равен -1 по переменной τ , то $\gamma(t, \tau)$ будет решением при условии

$$\int_{L_2} \frac{f(t, \tau_0) d\tau_0}{\omega_{-1}^{\alpha_2}(\tau_0)} \equiv 0. \quad (15)$$

Наконец, рассмотрим случай, когда L_1, L_2 — отрезки $[-1, 1]$.

Будем искать решение, имеющее индекс 1, по обоим переменным, т. е. $\kappa = (1, 1)$. В этом случае для однозначной разрешимости оператора A_{L_1, t_0} надо знать функцию $\int_{L_1} (A_{L_2, \tau_0} \gamma(t, \tau)) dt = C_2(\tau_0)$.

Для однозначной разрешимости оператора A_{L_2, τ_0} надо знать функцию $\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau$, которая будет однозначно найдена с помощью

оператора A_{L_1, t_0} , если будут известны функция $A_{L_1, t_0} \left(\int_{L_2} \gamma(t, \tau) \times \right. \\ \left. \times d\tau \right) = C_1(t_0)$ и число $\int_{L_1} dt \int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau = C$.

Таким образом, в этом случае решение будет найдено из системы

$$\begin{aligned} A_{L_1, t_0} (A_{L_2, \tau_0} \gamma(t, \tau)) &= f(t_0, \tau_0), \\ \int_{L_1} dt (A_{L_2, \tau_0} \gamma(t, \tau)) &= C_2(\tau_0), \\ A_{L_1, t_0} \left(\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau \right) &= C_1(t_0), \\ \int_{L_1} \left(\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau \right) dt &= C. \end{aligned} \quad (16)$$

Применяя теперь последовательно формулу (6), получим

$$\begin{aligned} \gamma(t, \tau) = & A_{L_2, \tau}^{-1} (A_{L_1, t}^{-1} f(t_0, \tau_0) + T_1(\alpha_1) \omega_1^{\alpha_1}(t) C_2(\tau_0)) + \\ & + T_1(\alpha_2) \omega_1^{\alpha_2}(\tau) (A_{L_1, t}^{-1} C_1(t_0) + T_1(\alpha_1) \omega_1^{\alpha_1}(t) C). \end{aligned} \quad (17)$$

Пусть теперь решение имеет индекс 0 по переменной t и индекс 1 по τ , т. е. $\kappa = (0, 1)$. Тогда оператор A_{L_1, t_0} однозначно обратим по любой правой части, а для однозначной обратимости оператора A_{L_2, τ_0} надо знать функцию $\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau$, и поэтому решение будет однозначно найдено из системы

$$\begin{aligned} A_{L_1, t_0} (A_{L_2, \tau_0} \gamma(t, \tau) = f(t_0, \tau_0), \\ A_{L_1, t_0} \left(\int_{L_2} \gamma(t, \tau) d\tau \right) = C_1(t_0). \end{aligned} \quad (18)$$

Опять применяя последовательно формулу (6), получим

$$\gamma(t, \tau) = A_{L_2, \tau}^{-1} (A_{L_1, t}^{-1} f(t_0, \tau_0)) + T_1(\alpha_2) \omega_1^{\alpha_2}(\tau) A_{L_1, t}^{-1} C_1(t_0). \quad (19)$$

Везде выше функции $C_1(t_0)$, $C_2(\tau_0)$ удовлетворяют условию Гёльдера на соответствующей кривой.

Укажем теперь решение и систему, из которой его надо искать для остальных случаев индекса.

Если $\kappa = (-1, 1)$, то система будет иметь вид (18), решение — вид (19), но при условии

$$\int_{L_1} \frac{f(t_0, \tau_0) dt_0}{\omega_{-1}^{\alpha_1}(t_0)} \equiv \int_{L_1} \frac{C_1(t_0) dt_0}{\omega_{-1}^{\alpha_1}(t_0)} = 0. \quad (20)$$

Решения индексов $\kappa = (0, 0)$; $(0, -1)$; $(-1, 0)$; $(-1, -1)$ находятся однозначно из уравнения (10). Причем для той переменной, по которой индекс отрицателен, для правой части должно выполняться тождество (20).

Аналогично находятся решения индексов $\kappa = (1, 0)$; $(1, -1)$.

Итак, если L_1, L_2 — отрезки $[-1, 1]$, то решение $\gamma_{\kappa_1, \kappa_2}(t, \tau)$ индекса $\kappa = (\kappa_1, \kappa_2)$ получается по формуле

$$\begin{aligned} \gamma_{(\kappa_1, \kappa_2)}(t, \tau) = & A_{L_2, \tau}^{-1} (A_{L_1, t}^{-1} f(t_0, \tau_0) + T_{\kappa_1}(\alpha_1) \omega_1^{\alpha_1}(t) C_2(\tau_0)) + \\ & + T_{\kappa_2}(\alpha_2) \omega_2^{\alpha_2}(\tau) (A_{L_1, t}^{-1} C_1(t_0) + T_{\kappa_1}(\alpha_1) \omega_1^{\alpha_1}(t) \cdot C), \end{aligned} \quad (21)$$

где $C_2(\tau_0)$, $C_1(t_0)$ — произвольные функции Гёльдера; C — произвольная константа.

Заметим, что аналогичным образом можно рассмотреть решение характеристических сингулярных интегральных уравнений с интегралами типа Коши любой кратности при условии, что левая часть представляется как произведение одномерных сингулярных операторов.

Список литературы: 1. Белоцерковский С. М., Лифанов И. К. Некоторые сингулярные интегральные уравнения аэродинамики. — Диф. уравнения, 1981, 17, № 9, с. 1539—1547. 2. Мухелишвили Н. И. Сингулярные интегральные уравнения. — М.: Наука, 1968. — 512 с.

Поступила в редколлегию 14.04.82.