

В. А. БАБЕШКО

АСИМПТОТИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА РЕШЕНИЙ ОДНОГО КЛАССА
ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ ТЕОРИИ УПРУГОСТИ
И МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

(Представлено академиком Ю. П. Работновым 19 I 1970)

Решение смешанных задач теории упругости (¹, ²) и математической физики для слоя с круговой линией смены граничных условий можно свести к исследованию интегрального уравнения

$$K_s q \equiv \int_0^a k_s(r, \rho) q(\rho) \rho d\rho = f(r), \quad 0 \leq r \leq a, \quad (1)$$

с ядром

$$k_s(r, \rho) = \int_0^\infty u K(u) J_s(ur) J_s(u\rho) du; \quad (2)$$

$J_s(z)$ — функция Бесселя целого индекса s .

К уравнению (1) приводятся также и некоторые парные интегральные уравнения (³).

Задача о гидродинамическом ударе, рассмотренная в (⁴), эквивалентна уравнению

$$\Delta K_0 q = f(r), \quad 0 \leq r \leq a.$$

Δ — осесимметричный оператор Лапласа.

Уравнение (1) является пространственным аналогом уравнения свертки на конечном отрезке (⁵). Если некоторая плоская смешанная задача математической функции порождает уравнение свертки на отрезке, то эта же смешанная задача в пространственной постановке с условием стены граничных условий на окружности радиуса a приводит к уравнению (1).

В работах (¹⁻³) предложен метод асимптотического исследования уравнения (1) при $a \rightarrow 0$. В этих же работах дается разложение решения по параметру a . В (³) предложен другой метод решения этого уравнения, основанный на изучении парных интегральных уравнений. Однако оба метода оказываются неэффективными, если $a \rightarrow \infty$. В работе (⁶) предложен метод построения нулевого члена асимптотики уравнения (1) при $a \rightarrow \infty$. В работе автора (⁵) в предположении мероморфности функции $K(u)$ строится регулярное представление решения указанного уравнения при больших a .

В настоящей заметке приводится теорема, дающая ответ на ряд общих вопросов относительно свойств решения уравнения (1) при больших a . Дается аналитический вид решения и указывается область его существования и единственности.

1. Обозначим через E множество гладких контуров Γ — границ всевозможных выпуклых окрестностей $V(\Gamma)$ точки $-i\infty$, полностью лежащих в нижней полуплоскости и не имеющих с вещественной осью общих точек. Через $\mu(\Gamma)$ обозначим расстояние от $V(\Gamma)$ до вещественной оси. Будем обозначать $\Gamma_2 > \Gamma_1$, если $V(\Gamma_2) \supset V(\Gamma_1)$ и расстояние между контурами Γ_2 и Γ_1 ограничено снизу фиксированным числом. Нетрудно видеть, что по $\Gamma_1 \in E$ легко можно построить и притом неоднозначно контур $\Gamma_2 \in E$

и такой, что $\Gamma_2 > \Gamma_1$. Контур Γ_2 можно построить, деформировав, например, Γ_1 таким образом, чтобы точки его сместились по внешней нормали на величину, не достигающую расстояния Γ_1 до вещественной оси.

Пусть найдется контур $\Gamma_1 \in E$ с уравнением $z = x + iy(x)$ ($y(x) < -\mu(\Gamma_1)$, $|y(x)| = O(x^\alpha)$, $x \rightarrow \infty$ $\varepsilon \geq 1$) такой, что функция $K(z)$ регулярирована в области Ω : $|\operatorname{Im} z| \leq -y(x)$, $|x| \leq \infty$, и непрерывна на Γ_1 .

Кроме того, будем предполагать, что $K(z)$ — четная, вещественная на вещественной оси функция, обладающая асимптотическим поведением

$$K(z) = c^2 z^{-2\gamma} [1 + O(z^{-\alpha})], \quad z \in \Omega + \Gamma_1, \quad |z| \rightarrow \infty, \\ 0 < \gamma < 1, \quad \alpha > 0. \quad (3)$$

В этом случае для $K(z)$ имеет место представление

$$K(z) = K_-(z)K_+(z). \quad (4)$$

$K_-(z)$ регулярирована в области $\Omega \cup \operatorname{Im} z < 0$, $K_+(z)$ соответственно в $\Omega \cup \operatorname{Im} z > 0$ и, кроме того, справедлива оценка

$$K_+(z), \quad K_-(z) \sim cz^{-\gamma}, \quad z \in \Omega, \quad |z| \rightarrow \infty. \quad (5)$$

Обозначим через A множество функций $\varphi(z)$, регулярированных в области $S = \Omega \cap \operatorname{Im} z \leq -\delta$ ($\delta > 0$ — сколь угодно малое фиксированное число) и допускающих представление (5)

$$\varphi(z) = \psi(z)z^{-1}, \quad \max_{z \in S} |\psi(z)| < \infty, \quad 0 < \delta < \mu(\Gamma_1).$$

Если в A ввести норму соотношением

$$\|\varphi\|_A = \max_{z \in S} |\psi(z)|, \quad (6)$$

то A превращается в банахово пространство.

На элементах из A определим оператор

$$F(a, z) = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{\Gamma_2} \int_{\Gamma_1} \frac{p(t_2, t_1) \varphi(t_1) dt_1 dt_2}{z - t_2}, \quad z \in \Gamma_3; \quad (7)$$

$$p(t_2, t_1) = K_+(t_2) [R_1(t_1) + R_2(t_2)] / (t_2^2 - t_1^2) K_+(t_1),$$

$$\Gamma_3 > \Gamma_2 > \Gamma_1, \quad \Gamma_k \in E, \quad k = 1, 2, 3,$$

$$R_1(t) = tI_{s+1}(ita)I_s^{-1}(ita) - t, \quad R_2(t) = tK_{s+1}(ita)K_s^{-1}(ita) - t; \quad (8)$$

$I_s(t)$, $K_s(t)$ — модифицированные функции Бесселя порядка s .

Нетрудно установить, что оператор $F(a, z)$ действует в A непрерывно. Норма оператора A , действующего с контура Γ_1 на контур $\Gamma_3 > \Gamma_2 > \Gamma_1$, оценивается неравенством

$$\|F\|_{\Gamma_1 \rightarrow \Gamma_3} \leq \max_{z \in \Gamma_3} \frac{1}{4\pi^2} \int_{\Gamma_2} \int_{\Gamma_1} \left| \frac{zp(t_2, t_1)}{(z - t_2)t_1} \right| |dt_1 dt_2|. \quad (9)$$

Этот же оператор, действующий в A с контура Γ_3 на Γ_1 , представим в форме

$$F(a, z) \varphi = \frac{1}{(2\pi i)^2} \int_{\Gamma_1} \int_{\Gamma_3} \frac{p(t_4, t_3) \varphi(t_3) dt_3 dt_4}{z - t_4} - \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma_3} p(z, t_3) \varphi(t_3) dt_3 + \\ + \varphi(z) \frac{R_1(z) + R_2(z)}{2z}, \quad z \in \Gamma_1, \quad \Gamma_3 < \Gamma_4 \in E, \quad (10)$$

причем

$$\|F\|_{\Gamma_3 \rightarrow \Gamma_1} \leq \max_{z \in \Gamma_1} \left\{ \frac{1}{4\pi^2} \int_{\Gamma_1} \int_{\Gamma_3} \left| \frac{zp(t_4, t_3)}{(z - t_4)t_3} \right| |dt_3 dt_4| + \right. \\ \left. + \frac{1}{2\pi} \int_{\Gamma_3} \left| \frac{zp(z, t_3)}{t_3} \right| |dt_3| + \left| \frac{R_1(z) + R_2(z)}{2z} \right| \right\}. \quad (11)$$

Подынтегральные функции в соотношениях (7), (10), очевидно, аналитичны в S , поэтому контуры интегрирования можно деформировать; при этом форма оператора не изменится, если контур не пересечет особенность подынтегральной функции. Пополним E кусочно-гладкими Γ . Интегрирование в (7), (10) необходимо производить в порядке следования дифференциалов, т. е. вначале вычислять внутренний интеграл, затем внешний.

Теорема. Единственное в $L_p(0, a)$ ($p > 1$) решение интегрального уравнения (1) с правой частью $f(r) \in c_2^\lambda(0, a)$ ($\lambda \geq \gamma$) для значений $a > a_0$ дается соотношением

$$q(r) = \int_0^\infty \frac{\Phi(\eta) \eta J_s(\eta r) d\eta}{K(\eta)} + \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n S(r) F^n D; \quad (12)$$

a_0 есть наибольший корень уравнения

$$1 = \inf_{\gamma_k \in E} \|F\|_{\gamma_2 \rightarrow \gamma_1} \|F\|_{\gamma_1 \rightarrow \gamma_3}. \quad (13)$$

Здесь infimum берется по всевозможным контурам $\gamma_k \in E$ таким, что $\gamma_1 < \gamma_2 < \gamma_3 < \gamma_4$. При этом справедливо соотношение

$$q(r) (a-r)^\gamma \in c(0, a), \quad (14)$$

и для частной суммы

$$q_m(r) = \int_0^\infty \frac{\Phi(\eta) \eta J_s(\eta r) d\eta}{K(\eta)} + \sum_{n=0}^m (-1)^n S(r) F^n D \quad (15)$$

имеет место асимптотическая оценка

$$[q(r) - q_m(r)] (a-r)^\gamma = O[a^{-2(m+1)}], \quad a \rightarrow \infty. \quad (16)$$

Здесь введены обозначения

$$S(r) f = \frac{1}{2\pi i} \int_{-\infty - i\varepsilon_1}^{\infty - i\varepsilon_1} \frac{I_s(itr) f(t) dt}{I_s(ita) K_+(t)}, \quad 0 < \varepsilon_1 < \mu(\Gamma_1),$$

$$\Psi(\tau) = \int_0^\infty \left[\frac{\tau K_{s+1}(t\tau a) J_s(\eta a)}{K_s(i\tau a)} + i\eta J_{s+1}(\eta a) \right] \frac{\eta \Phi(\eta) d\eta}{(\eta^2 - \tau^2) K(\eta)}, \quad \text{Im } \tau < 0, \quad (17)$$

$$D(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{K_+(t) \Psi(\tau) d\tau}{t - \tau}, \quad \Gamma_1 \leq \Gamma \in E, \quad t \in \Gamma_2 > \Gamma,$$

$$f(r) = \int_0^\infty \eta \Phi(\eta) J_s(\eta r) d\eta,$$

$F^n(a, z)$ — итерация оператора $F(a, z)$ порядка n ; $c_2^\lambda(0, a)$ — множество функций, вторая производная от которых удовлетворяет условию Гёльдера с показателем λ на $[0, a]$; $c(0, a)$ — множество непрерывных на $[0, a]$ функций.

2. В качестве примера рассмотрим уравнение (1) при $s=0$ для случая (6), когда

$$K(z) = (z^2 + b^2)^{-0.5}, \quad K_+(z) = (b - iz)^{-0.5}, \quad K_-(z) = (b + iz)^{-0.5},$$

а разрез соединяет бесконечно удаленную точку вдоль мнимой оси с точками $\pm ib$, $-ib$, ib для каждой функции соответственно. Ветви функций подобраны из условия

$$K_+(z) \rightarrow z^{-0.5} \exp(i\pi/4), \quad K_-(z) \rightarrow z^{-0.5} \exp(-i\pi/4), \quad z \rightarrow \infty.$$

Вычислим a_0 . В качестве контуров γ_k примем контуры, описываемые уравнениями

$$\gamma_k = x - i(|x| + B_k), \quad k = 1, 2, 3, 4, \quad b > B_1 > B_2 > B_3 > B_4 > 0.$$

При $B_4 \geq 1$ получим существенно упрощенную, а потому и завышенную оценку вида

$$\|F\|_{\Gamma_2 \rightarrow \Gamma_1}, \|F\|_{\Gamma_1 \rightarrow \Gamma_2} < Q(B_1, B_2, B_3, b) [Q(B_2, B_4, B_1, b) + 108 / \pi (B_1 - B_2) \sqrt{B_1 B_3 + 14B_3^{-2}}] a^{-4}.$$

Здесь

$$Q(B_1, B_2, B_3, b) = \frac{18}{\pi^2} \left[\frac{2\pi}{\sqrt{B_1}} + \frac{3\sqrt{B_1+b}}{B_2} \ln(B_1 + B_2) \right] \times \\ \times \left[\frac{2}{B_1 - B_2} + \pi(B_2 - B_3 + B_1^{-0.5}) \right].$$

При $b = 5$, полагая $B_k = 5 - k$ ($k = 1, 2, 3, 4$) и производя вычисления, получим $a_0 < 11,3$. Таким образом, ряд (12) в данном случае представляет решение уравнения (1) в интервале

$$11,3 \leq a < \infty.$$

Ростовский государственный университет

Поступило
7 I 1970

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ В. М. Александров, И. И. Ворович, ПММ, 24, в. 2 (1960). ² И. И. Ворович, Ю. А. Устинов, ПММ, 23, в. 3 (1959). ³ Н. Н. Лебедев, Я. С. Уфлянд, ПММ, 22, в. 3 (1958). ⁴ И. И. Ворович, В. И. Юдович, ПММ, 21, в. 4 (1957). ⁵ В. А. Бабешко, ДАН, 186, № 6 (1969). ⁶ В. М. Александров, В. А. Бабешко, В. А. Кучеров, ПММ, 30, в. 1 (1966). ⁷ В. А. Бабешко, ПММ, 31, в. 1 (1967).