

И. Н. ВЕКУА

ГРАНИЧНЫЕ ЗАДАЧИ ТЕОРИИ ЛИНЕЙНЫХ ЭЛЛИПТИЧЕСКИХ
 ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ С ДВУМЯ НЕЗАВИСИМЫМИ
 ПЕРЕМЕННЫМИ. III¹

Пусть T —конечная многосвязная область, ограниченная простыми изолированными контурами $S_0, S_1, S_2, \dots, S_n$, из которых первый содержит внутри себя все остальные. Совокупность этих контуров будем обозначать через S . Предположим, что каждый из контуров S_ν имеет непрерывно изменяющуюся кривизну.

Рассмотрим краевую задачу: требуется найти в области T регулярное решение уравнения

$$L(u) \equiv u_{xx} + u_{yy} + au_x + bu_y + cu = 0 \quad (E_0)$$

по граничному условию

$$u = \psi(t) \text{ на } S, \quad (1)$$

где $\psi(t)$ —заданная непрерывная функция точки t границы S . Предположим, что коэффициенты уравнения (E_0) — a, b и c суть полиномы переменных x и y .

Для решения этой задачи мы воспользуемся общим представлением решений уравнения (E_0) , полученным нами недавно [1].

Нами установлено, что любое, в области T регулярное решение уравнения (E_0) имеет вид:

$$u = R \left\{ \alpha(\zeta, \bar{\zeta}) \varphi(\zeta) + \int_{\zeta_0}^{\zeta} \beta(\zeta, \bar{\zeta}; \zeta) \varphi(\zeta) d\zeta \right\}, \quad (2)$$

где R —знак вещественной части, $\alpha(\zeta, \bar{\zeta})$ и $\beta(\zeta, \bar{\zeta}; \zeta)$ —целые функции своих аргументов, выражающиеся при помощи коэффициентов a, b и c , $\zeta = x + iy$, $\bar{\zeta} = x - iy$, $\zeta_0 = x_0 + iy_0$ —фиксированная точка в области T , $\varphi(\zeta)$ —аналитическая функция, имеющая вид:

$$\varphi(\zeta) = f(\zeta) + \frac{1}{2\pi i} \sum_{\nu=1}^n g_\nu(\zeta) \lg(\zeta - a_\nu), \quad (3)$$

¹ Первые части этой работы опубликованы в № 1 и № 3 первого тома настоящего журнала; при ссылках на формулы этих частей перед номером формулы мы ставим соответственно цифру I или II.

причем $f(z)$ —произвольная голоморфная функция в области T , a_v —фиксированная точка внутри S_v и $g_v(z)$ —целая функция, связанная с $f(z)$ следующим образом:

$$g_v(z) = ic_v + \int_{S_v} \gamma_k(z, \zeta) f(\zeta) d\zeta + \int_{S_v} \gamma'_k(z, \bar{\zeta}) \bar{f}(\bar{\zeta}) d\bar{\zeta}, \quad (4)$$

где c_v —произвольные вещественные постоянные, $\gamma_v(z, \zeta)$ и $\gamma'_v(z, \bar{\zeta})$ —целые функции своих аргументов⁽¹⁾.

Принимая во внимание формулы (3) и (4), формула (2) примет вид:

$$u = \sum_{v=1}^n c_v \Omega(z, a_v) + R \left\{ \alpha(z, \bar{z}) f(z) + \int_{z_0}^z \beta(z, \zeta) f(\zeta) d\zeta \right\} + \int_S \delta(z, \bar{z}; \zeta) f(\zeta) d\zeta + \int_S \bar{\delta}(\bar{z}, z, \bar{\zeta}) \bar{f}(\bar{\zeta}) d\bar{\zeta}, \quad (5)$$

где $\Omega(z, a_v)$ —элементарное решение уравнения (E_0) , получающееся из формулы (2) путем подстановки в ней вместо $\varphi(z)$ функции $\frac{1}{2\pi} \lg(z - a_v)$. Следовательно, $\Omega(z, a_v)$ регулярна в области T и имеет логарифмическую особенность в точке a_v , $\delta(z, \bar{z}, \zeta)$ —известная функция.

Предположим теперь, что функция $f(z)$ голоморфна в области T и непрерывна в $T+S$; причем, пусть граничные значения ее удовлетворяют условиям Hölder'a. Тогда, как это доказано акад. Н. И. Мусхелишвили [2], функция $f(z)$ может быть представлена в виде

$$f(z) = \frac{1}{\pi i} \int_S \frac{k(t)}{t - z} dt, \quad (6)$$

где $k(t)$ —вещественная функция точки t границы S . При этом, заданием $f(z)$ функция $k(t)$ определяется лишь с точностью до аддитивной постоянной на каждой внутренней кривой S_v .

Подставляя (6) в (5) и переходя в последней к пределу, когда z стремится к границе S , то, в силу (1), после некоторых преобразований, получим сингулярное интегральное уравнение:

$$p(t) k(t) + q(t) \frac{1}{\pi} \int_S \frac{k(\tau)}{\tau - t} d\tau + \int_S P(t, \tau) k(\tau) d\tau = \psi(t) - \sum_{v=1}^n c_v \Omega(t, a_v), \quad (7)$$

⁽¹⁾ Заметим, что эта формула получается легко из формулы (6) работы [1], в которой по недосмотру пропущена произвольная аддитивная постоянная c_k .

где $P(t, \tau)$ — функция, обладающая логарифмической особенностью в точке $t = \tau$,

$$p(t) = \alpha(t, \bar{t}) + \bar{\alpha}(\bar{t}, t), \quad q(t) = i[\bar{\alpha}(\bar{t}, t) - \alpha(t, \bar{t})].$$

В частности, если $a \equiv b \equiv 0$, то $p = 1$, $q = 0$ и мы будем иметь регулярное уравнение Фредгольма.

Уравнение (7) можно легко свести к эквивалентному уравнению Фредгольма.

Пусть

$$\Phi(\zeta) = \frac{1}{2\pi i} \int_S \frac{k(\tau)}{\tau - \zeta} d\tau.$$

Тогда, согласно известным свойствам интегралов типа Коши, напишем:

$$k(t) = \Phi_j(t) - \Phi_a(t), \quad \frac{1}{\pi} \int_S \frac{k(\tau)}{\tau - t} d\tau = i[\Phi_j(t) + \Phi_a(t)]. \quad (8)$$

В силу этих формул, уравнение (7) примет вид:

$$[p(t) + iq(t)] \Phi_j(t) = [p(t) - iq(t)] \Phi_a(t) + F(t), \quad (9)$$

где

$$F(t) = \psi(t) - \sum_{v=1}^n c_v \Omega(t, a_v) - \int_S P(t, \tau) k(\tau) d\tau. \quad (10)$$

Принимая во внимание, что $p^2 + q^2 \neq 0$ на S , (9) можем переписать так:

$$\Phi_j(t) = A(t) \Phi_a(t) + B(t), \quad (11)$$

где

$$A(t) = \frac{p(t) - iq(t)}{p(t) + iq(t)}, \quad B(t) = \frac{F(t)}{p(t) + iq(t)}. \quad (12)$$

Итак, требуется найти голоморфные функции внутри и вне области T , удовлетворяющие условию (11), причем искомая функция в бесконечной области исчезает на бесконечности.

Легко проверить, что эта задача имеет единственное решение, определяемое формулой:

$$\Phi(\zeta) = e^{\sigma(\zeta)} \frac{1}{2\pi i} \int_S \frac{B(t) e^{-\sigma_j(t)}}{t - \zeta} dt, \quad (13)$$

где

$$g(\zeta) = \frac{1}{2\pi i} \int_S \frac{\lg A(t)}{t - \zeta} dt.$$

Подставляя (13) в первое из равенств (8) и используя формулы (10) и (12), после простых выкладок, получим интегральное уравнение Фредгольма, эквивалентное уравнению (7):

$$k(t) = \int_S H(t, \tau) k(\tau) d\tau + \psi^*(t) + \sum_{\nu=1}^n c_\nu \Omega^*(t, a_\nu), \quad (14)$$

где $H(t, \tau)$, $\Omega^*(t, a_\nu)$ и $\psi^*(t)$ — известные функции; причем $\psi^*(t)$ и $\Omega^*(t, a_\nu)$ зависят соответственно от $\psi(t)$ и $\Omega(t, a_\nu)$ и эти функции тождественно исчезают тогда и только тогда, когда исчезают тождественно $\psi(t)$ и $\Omega(t, a_\nu)$. Но так как $\Omega(t, a_\nu) \not\equiv 0$, то, очевидно, $\Omega^*(t, a_\nu) \not\equiv 0$.

Предположим, что поставленная краевая задача имеет единственное решение, т. е. соответствующая однородная задача имеет лишь правильное решение $u \equiv 0$. В этом случае из интегрального уравнения (14) определяются как функция $k(t)$, так и постоянные c_ν и мы получим, таким образом, полное решение задачи.

В самом деле, однородное интегральное уравнение, соответствующее (14), имеет n фундаментальных решений:

$$\begin{aligned} k(t) &= \gamma_\nu \text{ на } S_\nu, \text{ где } \gamma_\nu \text{ — постоянные } (\nu = 1, \dots, n), \\ k(t) &= 0 \text{ на } S_0. \end{aligned}$$

Легко доказывается, в силу единственности решения, что других фундаментальных функций у однородного уравнения нет.

Пусть $\chi_\lambda(t)$ ($\lambda = 1, \dots, n$) — фундаментальные функции транспонированного интегрального уравнения. Тогда необходимым и достаточным условием разрешимости уравнения (14) будет выполнение условий:

$$\int_S \chi_\lambda(t) \psi^*(t) dt + \sum_{\nu=1}^n c_\nu \int_S \chi_\lambda(t) \Omega^*(t, a_\nu) dt = 0.$$

Из этой системы, которая в силу единственности решения также разрешима, находим постоянные c_ν . Найдя постоянные c_ν и функцию $k(t)$, легко получим решение краевой задачи.

Грузинский Филиал АН СССР
Тбилисский Математический Институт

(Поступило в редакцию 9.9.1940)

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

1. Elias Vesoua. Allgemeine Darstellung der Lösungen... Сообщения Груз. Фил. АН СССР, т. I, № 5, 1940, стр. 329—335.
2. Н. И. Мусхелишвили. О решении задачи Дирихле на плоскости. Сообщения Груз. Фил. АН СССР, т. I, № 2, 1940, стр. 99—106.