

К ЗАДАЧАМ О ВРАЩЕНИИ ВНУТРИ ЖИДКОСТИ И О КРУЧЕНИИ

Л. И. Седов (Москва)

Известно,<sup>1</sup> что разыскание плоского потенциального потока жидкости, находящейся вне или внутри вращающегося цилиндрического тела, и задача о кручении упругих цилиндров приводят к разысканию гармонической функции  $\psi(x, y)$ , в некоторой области  $\mathfrak{D}$ , на границе которой  $\psi = \frac{1}{2}(x^2 + y^2) + \text{const}$ . Область  $\mathfrak{D}$  есть внешность или внутренность тела в плоскости сечения, перпендикулярного к образующим цилиндра.

Если известно конформное отображение области  $\mathfrak{D}$  на внутренность круга, то решение этой задачи всегда можно написать с помощью интеграла Пуассона или бесконечного ряда.<sup>2</sup>

В предлагаемой заметке мы укажем на одно соображение, пользуясь которым, иногда можно значительно облегчить получение эффективных решений для этих задач.

Обозначим через  $\varphi(x, y)$  гармоническую функцию, сопряженную с  $\psi(x, y)$

Тогда

$$\varphi + i\psi = w(z),$$

где  $z = x + iy$ ;  $i^2 = -1$ ;  $w(z)$  голоморфна внутри  $\mathfrak{D}$ .

Пусть  $z = f(\zeta)$ <sup>3</sup> есть функция, реализующая конформное отображение области  $\mathfrak{D}$  на внутренность единичного круга  $K$  с центром в начале координат. Заменяя в  $w(z)$   $z$  через  $\zeta$ , получим функцию  $w(\zeta)$ , голоморфную внутри  $K$ , на круге будем иметь:

$$\text{Imag } w(\zeta) = \frac{i}{2} z \bar{z} + \text{const} = \frac{i}{2} f(\zeta) \bar{f} \left( \frac{1}{\zeta} \right) + \text{const}.^4$$

<sup>1</sup> С. А. Чаплыгин, О влиянии плоскопараллельного потока воздуха на движущееся в нем цилиндрическое крыло. Труды ЦАГИ, вып. 19, стр. 9, 1926; H. Lamb, Lehrbuch der Hydrodynamik, стр. 95, 1931; Love, The Mathem. Theorie of Elasticity, стр. 314, 1927.

К этой задаче же сводится разыскание ламинарного течения вязкой жидкости внутри цилиндрической трубы. См. Л. С. Лейбензон, Руководство по нефтепромысловой механике, ч. 1, Москва 1931.

<sup>2</sup> Изложение этих способов решения содержится в книге Hurwitz-Courant, Funktionentheorie, Berlin, Springer, 1929.

<sup>3</sup> Мы рассматриваем случай, когда граница  $\mathfrak{D}$  есть аналитическая кривая, следовательно  $f(\zeta)$  голоморфна при  $|\zeta| = 1$ .

<sup>4</sup> Здесь использованы следующие обозначения:  $z = x + iy$ ;  $\bar{z} = x - iy$ ; если  $f(\zeta) = \sum a_n \zeta^n$ , то  $\bar{f}(\zeta) = \sum \bar{a}_n \zeta^n$ .



Если граница  $\mathfrak{D}$  такова, что область  $\mathfrak{D}$  не отображается с помощью полинома на круг, то всегда граничный контур можно сколь угодно мало (практически незаметно) изменить так, чтобы измененная область  $\mathfrak{D}'$  отображалась на круг конформно с помощью полинома достаточно высокой степени<sup>1</sup> или с помощью рациональной функции. Это позволит получить решения для практических задач в конечном виде.

### Примеры

1) Найдем  $w(\zeta)$  для задачи о вращении с единичной угловой скоростью эллиптического цилиндра с полуосями  $a$  и  $b$  внутри бесконечной жидкости.<sup>2</sup>

Внешность эллипса в плоскости  $z$  отображается конформно на внутренность единичного круга в плоскости  $\zeta$  с помощью функции

$$z = f(\zeta) = \frac{1}{2} \left[ (a-b)\zeta + (a+b) \frac{1}{\zeta} \right],$$

откуда

$$\bar{f}\left(\frac{1}{\zeta}\right) = \frac{1}{2} \left[ (a-b) \frac{1}{\zeta} + (a+b)\zeta \right].$$

На основании (1) и (2) немедленно получаем:

$$w(\zeta) = \frac{i}{4} (a^2 - b^2) \zeta^2.$$

Если вращение происходит с угловой скоростью  $\omega$ , то

$$w(\zeta) = \frac{i\omega}{4} (a^2 - b^2) \zeta^2.$$

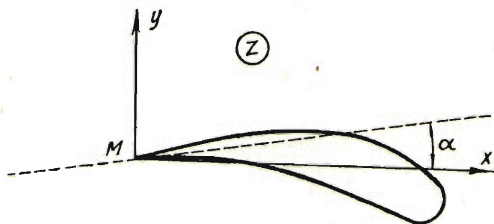


Рис. 1.

1) Рассмотрим задачу о вращении цилиндрического крыла, ограниченного инверсией параболы,<sup>3</sup> внутри бесконечной жидкости.

Пусть вращение происходит около острой кромки  $M$ , куда помещаем также начало координат

(рис. 1). Внешность крыла отображается на внутренность единичного круга с помощью функции

$$z = f(\zeta) = -\frac{aR}{2} \left[ \frac{1}{\zeta} + (\mu - 2) + (1 - \mu)^2 \frac{\zeta}{1 - \mu\zeta} \right],$$

где  $a, R > 1$ , — действительные положительные постоянные;  $\mu = 1 - \frac{e^{-i\alpha}}{R}$ ;  $|\mu| < 1$ ;  $a$  определяет масштаб;  $R$  и  $\alpha$  — параметры, от которых зависит толщина и вогнутость крыла. В плоскости  $z$  ось  $x$  параллельна первой оси крыла. При поступательном движении вдоль оси  $x$  возможно бесциркуляционное потенциальное обтекание с конечной скоростью у острия.

<sup>1</sup> В конкретных примерах приближенного решения можно использовать соображения, развитые Л. В. Канторовичем в его работе „О конформном отображении“, Математ. сборник, т. 40, вып. 3, 1933.

<sup>2</sup> В цитированной работе С. А. Чаплыгин решает эту задачу, вычисляя интеграл Пуассона (см. стр. 23).

<sup>3</sup> Это крыло общеизвестно под названием крыла Жуковского.

Имеем:

$$i\omega f(\zeta) \bar{f}\left(\frac{1}{\zeta}\right) = \\ = \frac{i\omega a^2 R^2}{4} \left[ \frac{1}{\zeta} + (\mu - 2) + (1 - \mu)^2 \frac{\zeta}{1 - \mu\zeta} \right] \left[ \zeta + (\bar{\mu} - 2) + (1 - \bar{\mu})^2 \frac{1}{\zeta - \bar{\mu}} \right].$$

Произведя перемножение и отбрасывая члены, имеющие полюса внутри круга и голоморфные вне круга, найдем:

$$w(\zeta) = \frac{i\omega a^2 R^2}{4} \frac{\zeta}{1 - \mu\zeta} \left[ \zeta + (\mu - 2) + \frac{(1 - \mu)^2 (\mu + \bar{\mu} - 2)}{1 - \mu\bar{\mu}} \right].$$

Очевидно этим способом легко можно находить движение жидкости при вращении крыльев более общего типа, например крыльев Mises'a.

## BEITRAG ZU DEN AUFGABEN ÜBER DREHUNG INNERHALB EINER FLÜSSIGKEIT UND ÜBER TORSION

### Zusammenfassung

L. Sedov (Moska)

Wir betrachten die Aufgabe der Bestimmung der Funktion

$$w(z) = \varphi + i\psi \quad (z = x + iy)$$

die holomorph im Innern eines durch eine analytische Kurve begrenzten Gebietes  $\mathfrak{D}$  ist, wobei an der Grenze  $\mathfrak{D}$  die Bedingung  $\psi = \frac{1}{2}(x^2 + y^2) + \text{const}$  erfüllt ist.

Es sei  $z = f(\zeta)$  die Funktion, welche die konforme Abbildung des Gebietes  $\mathfrak{D}$  auf des Innere eines Einheitskreises liefert. Für die Bestimmung von  $w(\zeta)$  bei  $|\zeta| = 1$ , haben wir die Bedingung:

$$\text{Imag } w(\zeta) = \frac{i}{2} z \bar{z} + \text{const} = \frac{i}{2} f(\zeta) \bar{f}\left(\frac{1}{\zeta}\right) + \text{const}.$$

Wir beweisen, dass

$$w(\zeta) = 2f_1(\zeta),$$

wo  $f_1(\zeta)$  aus der Beziehung

$$\frac{i}{2} f(\zeta) \bar{f}\left(\frac{1}{\zeta}\right) = f_1(\zeta) + f_2(\zeta)$$

bestimmt wird. Dabei:  $f_1(\zeta)$  ist holomorph innerhalb des Einheitskreises und  $f_2(\zeta)$  ausserhalb des Einheitskreises. An den Beispielen sind die Vereinfachungen gezeigt die durch diese Bemerkung erzielt werden können.