

ТОЧНОЕ РЕШЕНИЕ ОСЕСИММЕТРИЧНОЙ ЗАДАЧИ ИДЕАЛЬНОЙ ЖИДКОСТИ

Г. И. Назаров

(Томск)

Уравнение для стоксовой функции тока ψ в цилиндрической системе координат x, y, θ при установившемся потенциальном осесимметричном течении несжимаемой жидкости имеет вид:

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} - \frac{1}{y} \frac{\partial \psi}{\partial y} = 0 \quad (y > 0) \quad (1)$$

Полагая $\psi = \sqrt{y} \bar{\psi}^0$, получим

$$\frac{\partial^2 \bar{\psi}^0}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \bar{\psi}^0}{\partial y^2} - \frac{3\bar{\psi}^0}{4y^2} = 0 \quad (2)$$

Будем искать решение этого уравнения в виде [1]

$$\bar{\psi}^0 = \Phi_0(x, y) + \sum_{k=1}^{\infty} \Phi_k(x, y) f_k(y) \quad (3)$$

где Φ_0, Φ_k — произвольные гармонические функции. Тогда уравнение (2) примет вид:

$$-\frac{3}{4y^2} \Phi_0 + \sum_{k=1}^{\infty} \left[2 \frac{\partial \Phi_k}{\partial y} f_k' + \Phi_k \left(f_k'' - \frac{3}{4y^2} f_k \right) \right] = 0 \quad (4)$$

При этом на функции f_k и Φ_k наложим условия

$$f_k'' - \frac{3f_k}{4y^2} = f_{k+1}', \quad 2 \frac{\partial \Phi_k}{\partial y} = -\Phi_{k-1} \quad (5)$$

Тогда (4) принимает вид:

$$-\left(\frac{3}{4y^2} + f_1' \right) \Phi_0 + \Phi_k f_{k+1}' = 0, \quad \lim_{k \rightarrow \infty} \Phi_k f_{k+1}' = 0 \quad (6)$$

Следовательно,

$$f_1 = -\frac{3}{4} \int_{\infty}^y \frac{dy}{y^2} = \frac{3}{4y}, \quad f_{k+1} = \frac{df_k}{dy} - \frac{3}{4} \int_{\infty}^y \frac{f_k}{y^2} dy, \quad \Phi_k = -\frac{1}{2} \int_{\infty}^y \Phi_{k-1} dy \quad (7)$$

Легко получить формулу

$$f_k = (-1)^k \frac{k! C_k}{y^k}, \quad C_k = \frac{C_{k-1} (k + 1/2) (k - 3/2)}{k^2}, \quad C_0 = 1 \quad (8)$$

Введем комплексный потенциал $W(z) = \varphi_0(x, y) + i\Phi_0(x, y)$ ($z = x + iy$). Тогда

$$\Phi_0 = \text{Im } W(z), \quad \Phi_k = \frac{(-1)^k}{(k-1)! 2^k} \text{Im} \int_0^z (z-\zeta)^{k-1} W(\zeta) d\zeta \quad (9)$$

$$\bar{\psi}^0 = \text{Im} \left\{ W(z) - \int_0^z W(\zeta) \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k (z-\zeta)^{k-1}}{2^k (k-1)!} f_k(y) d\zeta \right\} \quad (10)$$

Учитывая, что C_k и (8) изменяются так же, как в гипергеометрическом ряде, легко получим

$$\bar{\psi}^0 = \text{Im} \left\{ W(z) - \int_0^z W(\zeta) \frac{d}{d\zeta} H\left(\frac{3}{2}, -\frac{1}{2}, 1, \frac{z-\zeta}{2y}\right) d\zeta \right\} \quad (11)$$

Полагая $W(0) = 0$, имеем решение для (1) в виде

$$\psi = \sqrt{y} \text{Im} \left\{ \int_0^z \frac{dW(\zeta)}{d\zeta} H\left(\frac{3}{2}, -\frac{1}{2}, 1, \frac{z-\zeta}{2y}\right) d\zeta \right\} \quad (12)$$

где $W(\zeta)$ — произвольная функция. Осесимметричная задача несжимаемой жидкости приведена к комплексному потенциалу плоской задачи. Можно получить более общее решение, если в (7) рассматривать неопределенные интегралы.

Поступила 23 XII 1958

ЛИТЕРАТУРА

1. Мизес Р., Шиффер М. О методе Бергмана интегрирования уравнений плоского движения сжимаемой жидкости, Сб. ст. «Проблемы механики», ИА, М, стр. 489—518, 1955.