

## ПРИМЕНЕНИЕ МЕТОДОВ ПОСЛЕДОВАТЕЛЬНЫХ ПРИБЛИЖЕНИЙ И R-ФУНКЦИЙ К РЕШЕНИЮ ЗАДАЧИ ОБТЕКАНИЯ ЦИЛИНДРИЧЕСКОГО ТЕЛА

Ламтюгова С. Н.

Научный руководитель: к. ф.-м. н., доц. Сидоров М.В.  
Харьковский национальный университет радиоэлектроники  
61166, Харьков, пр. Ленина, 14, каф. Прикладной математики,  
тел.: +38 (057) 702-1436, E-mail: maliatko@gmail.com

Рассматривается задача обтекания цилиндрического тела вязкой несжимаемой жидкостью. Течение описывается нелинейным уравнением

$$\Delta^2 \psi = \text{Re} \left( \frac{\partial \psi}{\partial y} \frac{\partial \Delta \psi}{\partial x} - \frac{\partial \psi}{\partial x} \frac{\partial \Delta \psi}{\partial y} \right) \text{ вне } \bar{\Omega}, \quad (1)$$

где  $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$ ,  $\Delta^2 = \frac{\partial^4}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4}{\partial y^4}$ ,  $\text{Re}$  – число Рейнольда,  $\psi = \psi(x, y)$  – функция тока, связанная с компонентами вектора скорости соотношениями

$$v_x = \frac{\partial \psi}{\partial y}, \quad v_y = -\frac{\partial \psi}{\partial x}.$$

Если граница тела непроницаема и неподвижна, то

$$\psi|_{\partial\Omega} = 0 \text{ и } \frac{\partial \psi}{\partial \mathbf{n}}|_{\partial\Omega} = 0, \quad (2)$$

где  $\mathbf{n}$  – внешняя к  $\partial\Omega$  нормаль.

Поведение функции тока на бесконечности задается в виде

$$\psi \sim U_\infty y \text{ при } \sqrt{x^2 + y^2} \rightarrow \infty, \quad (3)$$

где  $U_\infty$  – невозмущенная скорость жидкости на бесконечности.

Задача (1) – (3) была решена методом последовательных приближений. В качестве начального приближения  $\psi^{(0)}$  было взято решение соответствующей линейной задачи. Если приближение  $\psi^{(i)}$  известно, то следующее приближение  $\psi^{(i+1)}$  находим как решение линейной задачи

$$\Delta^2 \psi^{(i+1)} = \text{Re} \left( \frac{\partial \psi^{(i)}}{\partial y} \frac{\partial \Delta \psi^{(i)}}{\partial x} - \frac{\partial \psi^{(i)}}{\partial x} \frac{\partial \Delta \psi^{(i)}}{\partial y} \right) \text{ вне } \bar{\Omega}, \quad (4)$$

$$\psi^{(i+1)}|_{\partial\Omega} = 0, \quad \frac{\partial \psi^{(i+1)}}{\partial \mathbf{n}}|_{\partial\Omega} = 0, \quad (5)$$

$$\psi^{(i+1)} \sim U_\infty y \text{ при } \sqrt{x^2 + y^2} \rightarrow \infty, \quad i = 0, 1, 2, \dots \quad (6)$$

Для решения задачи (4) – (6) используем метод R-функций акад. НАН Украины В.Л. Рвачева.

На каждом шаге итерационного процесса приближенное решение задачи (4) – (6) ищем в виде функции

$$\psi^{(i+1)} = \omega_M^2 (\psi_0 + \Phi_1^{(i+1)}) + \omega_M^2 (1 - \omega_M) \Phi_2^{(i+1)},$$

которая при любом выборе достаточно гладких функций  $\Phi_1^{(i+1)}$  и  $\Phi_2^{(i+1)}$  ( $\frac{\Phi_1^{(i+1)}}{\sqrt{x^2 + y^2}} \rightarrow 0$  при  $\sqrt{x^2 + y^2} \rightarrow +\infty$ ) точно удовлетворяет краевым условиям (5) и

условию на бесконечности (6),  $\psi_0 = U_\infty y \left( 1 - \frac{R^2}{x^2 + y^2} \right)$  – решение задачи обтека-

ния идеальной жидкостью кругового цилиндра радиуса  $R$  (цилиндр радиуса  $R$  целиком лежит внутри обтекаемого тела),  $\omega_M = f_M(\omega)$ ,

$$f_M(\omega) = \begin{cases} 1 - e^{\frac{M\omega}{\omega - M}}, & 0 \leq \omega < M, \\ 1, & \omega \geq M, \end{cases}$$

а  $\omega$  – функция, обладающая свойствами: 1)  $\omega > 0$  вне  $\bar{\Omega}$ ; 2)  $\omega = 0$  на  $\partial\Omega$ ; 3)  $\frac{\partial\omega}{\partial\mathbf{n}} = -1$  на  $\partial\Omega$  – строится с использованием конструктивного аппарата теории R-функций.

Для аппроксимации неопределенных компонент  $\Phi_1^{(i+1)}$  и  $\Phi_2^{(i+1)}$  используется проекционный метод Галеркина-Петрова. Функции  $\Phi_1^{(i+1)}$  и  $\Phi_2^{(i+1)}$  аппроксимируются выражениями вида

$$\Phi_1^{(i+1)} = \sum_{k=1}^{m_1} a_k^{(i+1)} \varphi_k, \quad \Phi_2^{(i+1)} = \sum_{j=1}^{m_2} \beta_j^{(i+1)} \tau_j,$$

где  $\{\varphi_k\} = \left\{ \rho^{2-k} \frac{\cos k\varphi}{\sin k\varphi}, k=3,4,\dots; \rho^{-k} \frac{\cos k\varphi}{\sin k\varphi}, k=1,2,\dots \right\}$  – полная система частных

решений уравнения  $\Delta^2\psi = 0$  относительно внешности цилиндра конечного радиуса;

$\{\tau_j\} = \left\{ \cos 2\varphi, \sin 2\varphi, \rho^{j+2} \frac{\cos j\varphi}{\sin j\varphi}, \rho^j \frac{\cos j\varphi}{\sin j\varphi}, j=1,2,\dots \right\}$  – полная система частных

решений уравнения  $\Delta^2\psi = 0$  относительно области  $\{\omega(x,y) < M\}$ .

Вычислительный эксперимент был проведен для задачи обтекания цилиндрического тела  $x^8 + y^8 = 1$  при  $U_\infty = 1$ ,  $M = 10$  и  $Re = 20$ . На рис. 1 приведены линии уровня функции тока течения.

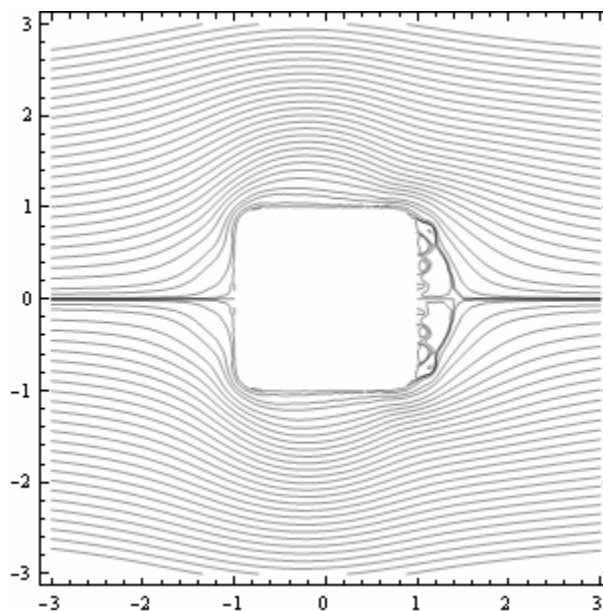


Рис. 1