

ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ КВАЗИГИДРОДИНАМИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ НА ТРЕУГОЛЬНЫХ СЕТКАХ

Елизарова Т. Г., Жериков А. В., Калачинская И. С.

(Россия, Москва)

В данной работе изложен алгоритм численного решения квазигидродинамических уравнений на неструктурированных пространственных сетках. Этот алгоритм позволяет расширить круг решаемых задач за счет уменьшения требований к геометрии расчетной области. Предложенные ранее алгоритмы расчета течений обобщаются на случай неструктурированных пространственных сеток.

Введение

В работах [1], [4] и [5] описана реализация алгоритмов численного решения квазигидродинамических (КГД) уравнений для вязкой несжимаемой жидкости. Показана эффективность и точность реализованных алгоритмов для целого ряда задач.

Разработанные алгоритмы были реализованы на ортогональных пространственных сетках, что накладывало серьезные ограничения на геометрию решаемых задач.

В данной работе предложенные ранее алгоритмы расчета течений обобщаются на случай неструктурированных пространственных сеток. Это позволяет расширить круг решаемых задач за счет уменьшения требований к геометрии расчетной области. Для построения предлагаемого алгоритма были использованы подходы, предложенные в [2] и [3] для расчета течений вязкого сжимаемого газа на неструктурированных сетках.

Аппроксимация КГД уравнений

Запишем систему КГД уравнений в декартовых координатах в безразмерном виде:

$$\frac{\partial u_x}{\partial x} + \frac{\partial u_y}{\partial y} = \frac{\partial \omega_x}{\partial x} + \frac{\partial \omega_y}{\partial y}, \quad (1)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial u_x}{\partial t} + \frac{\partial(u_x^2)}{\partial x} + \frac{\partial(u_x u_y)}{\partial y} + \frac{\partial p}{\partial x} = \frac{\partial(\Pi_{xx}^{NS})}{\partial x} + \frac{\partial(\Pi_{yx}^{NS})}{\partial y} + \\ + 2 \frac{\partial(u_x \omega_x)}{\partial x} + \frac{\partial(u_x \omega_y)}{\partial y} + \frac{\partial(u_y \omega_x)}{\partial y}, \end{aligned} \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial u_y}{\partial t} + \frac{\partial(u_y^2)}{\partial y} + \frac{\partial(u_x u_y)}{\partial x} + \frac{\partial p}{\partial y} = \frac{\partial(\Pi_{xy}^{NS})}{\partial x} + \frac{\partial(\Pi_{yy}^{NS})}{\partial y} + \\ + \frac{\partial(u_y \omega_x)}{\partial x} + \frac{\partial(u_x \omega_y)}{\partial x} + 2 \frac{\partial(u_y \omega_y)}{\partial y} + Gr T, \end{aligned} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial T}{\partial t} + \frac{\partial(u_x T)}{\partial x} + \frac{\partial(u_y T)}{\partial y} = \frac{\partial(\omega_x T)}{\partial x} + \frac{\partial(\omega_y T)}{\partial y} + \\ + \frac{1}{Pr} \left[\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} \right], \end{aligned} \quad (4)$$

$$\omega_x = \tau \left(u_x \frac{\partial u_x}{\partial x} + u_y \frac{\partial u_x}{\partial y} + \frac{\partial p}{\partial x} \right),$$

$$\omega_y = \tau \left(u_x \frac{\partial u_y}{\partial x} + u_y \frac{\partial u_y}{\partial y} + \frac{\partial p}{\partial y} - Gr T \right).$$

Компоненты тензора вязких напряжений Навье–Стокса Π^{NS} имеют вид

$$\Pi_{xx}^{NS} = \frac{2}{Re} \frac{\partial u_x}{\partial x}, \quad \Pi_{yx}^{NS} = \Pi_{xy}^{NS} = \frac{1}{Re} \left(\frac{\partial u_x}{\partial y} + \frac{\partial u_y}{\partial x} \right), \quad \Pi_{yy}^{NS} = \frac{2}{Re} \frac{\partial u_y}{\partial y}$$

В соответствии с методом конечного объема, уравнения (1–4) интегрируются по контрольному объему и далее к ним приме-

няется формула Грина. Уравнение (1) в результате преобразуется в систему линейных уравнений для давления, остальные — в систему уравнений для нахождения скорости и температуры. При аппроксимации производной по времени применяется явная схема.

Течение в каверне с подвижной крышкой

Рассматривается течение изотермической жидкости в квадратной каверне. Верхняя крышка каверны движется с постоянной скоростью U_0 .

В качестве начального условия выбиралось состояние покоя $\vec{i} = 0$. Давление в начальный момент времени считалось равным $p = 0$. Чтобы устранить неоднозначность в определении давления, будем использовать нормировку $p(0, 0, t) = 0$.

Задача решалась при числах Рейнольдса $Re = 100, 1000$. Значения τ выбирались исходя из условия $\tau = 1/Re$. Некоторые результаты расчетов представлены на (рис. 3.1) и (рис. 3.2).

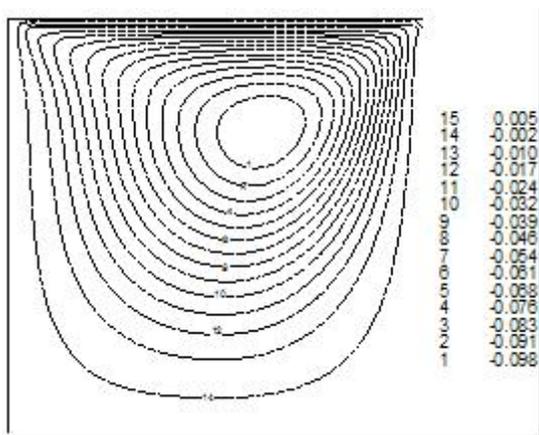


Рис. 3.1. Функция тока для $Re=100$

Тепловая конвекция в квадратной области

Рассматривается задача о течении теплопроводной вязкой несжимаемой жидкости в квадратной области с двумя вертикальными изотермическими стенками. Течение возникает благодаря разно-

сти температур этих стенок. Горизонтальные стенки являются адиабатическими.

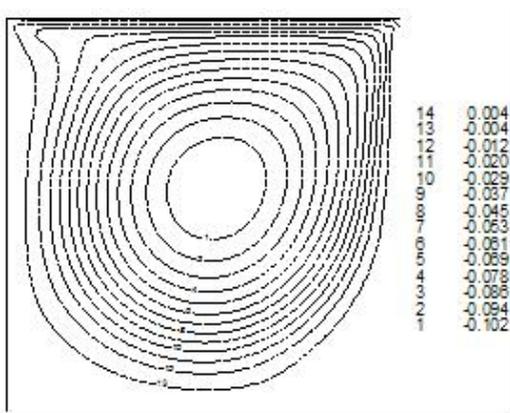


Рис. 3.2. Функция тока для $Re=1000$

В качестве начального условия выбиралось состояние покоя $\vec{u} = 0$, $T = 0$. Давление в начальный момент времени считалось равным $p = 0$. Чтобы устранить неоднозначность в определении давления, будем использовать нормировку $p(0, 0, t) = 0$.

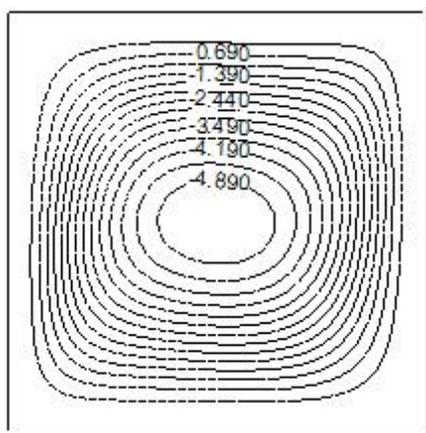


Рис. 4.1. Функция тока для $Gr=10^4$

Задача решалась для чисел Грасгофа $Gr=10^4$ и 10^5 , числа Прандтля $Pr=1$ и параметра $\tau=10^{-4}$. Шаг по времени брался $\Delta t=10^{-5}$. Некоторые результаты расчетов представлены на (рис. 4.1) и (рис. 4.2).

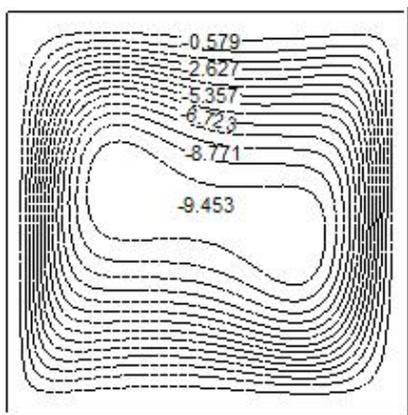


Рис. 4.2. Функция тока для $Gr=10^5$

Заключение

Из представленных результатов следует, что предложенный алгоритм решения системы квазигидродинамических уравнений на неструктурированных сетках позволяет находить решения, которые достаточно хорошо совпадают с соответствующими решениями системы на регулярных прямоугольных сетках. Таким образом, предложенная аппроксимация КГД системы может использоваться для численного моделирования течений вязкой несжимаемой жидкости на нерегулярных треугольных сетках. В дальнейшем планируется провести расчеты течений жидкости в произвольной области.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Гуров Д. Б., Елизарова Т. Г., Шеретов Ю. В. Численное моделирование течений жидкости в каверне на основе квази-

- гидродинамической системы уравнений. // Математическое моделирование. 1996. Т. 8, № 7, С. 33-44.
2. Елизарова Т. Г. Лекции Математические модели и численные методы в динамике жидкости и газа. Подходы, основанные на системах квазигазодинамических и квазигидродинамических уравнений. – М.: Физический факультет МГУ, 2005 – Ч. 1, С. 120; Ч. 2, С. 108.
 3. Елизарова Т. Г., Серегин В. В. Численное решение квазигазодинамических уравнений на треугольных сетках. // Вестник Московского университета, Сер. 3. Физ. Астрономия, 2005, № 4, С. 15-18.
 4. Елизарова Т. Г., Шеретов Ю. В. Теоретическое и численное исследование квазигазодинамических и квазигидродинамических уравнений. // Ж. вычисл. матем. и матем. физ. 2001. Т. 41, № 2, С. 239-255.
 5. Семенов М. В., Шеретов Ю. В. Численное моделирование течений жидкости в окрестности шара. // Сб. Применение функционального анализа в теории приближений. Тверь: Тверской гос. ун., 2005, С. 107-123.

NUMERICAL MODELING OF THE QUASIHYDRODYNAMIC EQUATIONS ON TRIANGLE MESH

Elizarova T. G., Zherikov A. V., Kalachinskaya I. S.

(Russia, Moscow)

In the given article the algorithm of the numerical modeling of the quasihydrodynamic equations on not structured spatial grids is suggested. This algorithm allows expanding a range of solved problems due to reduction of requirements to geometry of area.