

ОБ ОДНОМ ПОДХОДЕ К МАТЕМАТИЧЕСКОМУ МОДЕЛИРОВАНИЮ И ЧИСЛЕННОМУ АНАЛИЗУ ГРАВИТАЦИОННОЙ КОНВЕКЦИИ

Артюх А.В.

Научный руководитель – к. ф.-м. н., доц. Сидоров М.В.

Харьковский национальный университет радиоэлектроники
61166, Харьков, пр. Ленина, 14, каф. прикладной математики,
тел. +380577021436, E-mail: ant_artjukh@mail.ru

The given work is devoted to the problem of the nonstationary plane parallel heat-conductive flow of viscous incompressible fluid modeling. The problem solution method is based on using R-function and Galerkin methods with the help of stream function. Numerical solutions are obtained.

В работе рассматриваются нестационарные плоскопараллельные конвекционные течения вязкой теплопроводной жидкости под действием силы тяжести в конечных односвязных областях. Течение описывается в терминах «функции тока» $\psi(x, y, t)$ и «температура» $T(x, y, t)$. Функция тока связана с вектором скоростей $\mathbf{v} = (v_x, v_y)$ жидкости соотношениями:

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

Математическая модель в безразмерных переменных имеет вид:

$$\text{Sh} \frac{\partial \Delta \psi}{\partial t} + \left(\frac{\partial \psi}{\partial y} \frac{\partial \Delta \psi}{\partial x} - \frac{\partial \psi}{\partial x} \frac{\partial \Delta \psi}{\partial y} \right) = \Delta^2 \psi - \text{Gr} \frac{\partial T}{\partial x}, \quad (1)$$

$$\text{Sh} \frac{\partial T}{\partial t} + \left(\frac{\partial \psi}{\partial y} \frac{\partial T}{\partial x} - \frac{\partial \psi}{\partial x} \frac{\partial T}{\partial y} \right) = \frac{1}{\text{Pr}} \Delta T, \quad (x, y) \in \Omega, \quad t > 0, \quad (2)$$

$$\psi|_{t=0} = 0, \quad \psi|_{\partial\Omega} = 0, \quad \frac{\partial \psi}{\partial \mathbf{n}}|_{\partial\Omega} = 0, \quad (3)$$

$$T|_{t=0} = T_0(x, y), \quad T|_{\partial\Omega} = \tilde{h}(s, t), \quad s \in \partial\Omega. \quad (4)$$

Здесь T – безразмерная температура, Sh – число Струхаля, Gr – число Грасгофа, Pr – число Прандтля, \mathbf{n} – внешняя нормаль к границе $\partial\Omega$ области $\Omega \subset R^2$, \tilde{h} – заданный температурный режим на границе, $T_0(x, y)$ – начальная температура.

Для решения задачи (1) – (4) построен итерационный процесс последовательных приближений по нелинейности. В качестве начального приближения $\psi^{(0)}(x, y, t)$ и $T^{(0)}(x, y, t)$ выбрано решение линейной задачи

$$\text{Sh} \frac{\partial \Delta \psi^{(0)}}{\partial t} = \Delta^2 \psi^{(0)} - \text{Gr} \frac{\partial T^{(0)}}{\partial x},$$

$$\text{Sh} \frac{\partial T^{(0)}}{\partial t} = \frac{1}{\text{Pr}} \Delta T^{(0)}, \quad (x, y) \in \Omega, \quad t > 0,$$

$$\psi^{(0)} \Big|_{t=0} = 0, \quad \psi^{(0)} \Big|_{\partial\Omega} = 0, \quad \frac{\partial \psi^{(0)}}{\partial \mathbf{n}} \Big|_{\partial\Omega} = 0,$$

$$T^{(0)} \Big|_{t=0} = T_0(x, y), \quad T^{(0)} \Big|_{\partial\Omega} = \tilde{h}(s, t), \quad s \in \partial\Omega.$$

Итерационный процесс имеет вид:

$$\Delta^2 \psi^{(k+1)} - \text{Gr} \frac{\partial T^{(k+1)}}{\partial x} + \text{Sh} \frac{\partial(-\Delta \psi^{(k+1)})}{\partial t} = \frac{\partial \psi^{(k)}}{\partial y} \frac{\partial \Delta \psi^{(k)}}{\partial x} - \frac{\partial \psi^{(k)}}{\partial x} \frac{\partial \Delta \psi^{(k)}}{\partial y}, \quad (5)$$

$$\text{Sh} \frac{\partial T^{(k+1)}}{\partial t} - \frac{1}{\text{Pr}} \Delta T^{(k+1)} = \frac{\partial \psi^{(k)}}{\partial x} \frac{\partial T^{(k)}}{\partial y} - \frac{\partial \psi^{(k)}}{\partial y} \frac{\partial T^{(k)}}{\partial x}, \quad (x, y) \in \Omega, \quad t > 0, \quad (6)$$

$$\psi^{(k+1)} \Big|_{t=0} = 0, \quad \psi^{(k+1)} \Big|_{\partial\Omega} = 0, \quad \frac{\partial \psi^{(k+1)}}{\partial \mathbf{n}} \Big|_{\partial\Omega} = 0, \quad (7)$$

$$T^{(k+1)} \Big|_{t=0} = T_0(x, y), \quad T^{(k+1)} \Big|_{\partial\Omega} = \tilde{h}(s, t), \quad s \in \partial\Omega, \quad k = 0, 1, 2, \dots \quad (8)$$

В соответствии с методом R-функций академика НАН Украины В.Л. Рвачева общая структура решения задачи (5) – (8) имеет вид

$$\psi^{(k+1)} = \omega^2 \Phi^{(k+1)}, \quad (9)$$

$$T^{(k+1)} = h + \omega \Upsilon^{(k+1)}, \quad (10)$$

где h – продолжение функции \tilde{h} внутрь области Ω ; $\omega(x, y)$ – функция, удовлетворяющая условиям: 1) $\omega(x, y) = 0$ на $\partial\Omega$; 2) $\omega(x, y) > 0$ в Ω ; 3) $\frac{\partial \omega}{\partial \mathbf{n}} = -1$ на $\partial\Omega$, Φ и Υ – неопределенные компоненты структуры. Если

граница $\partial\Omega$ области Ω состоит из конечного числа кусочно-гладких кривых (без точек возврата), каждая из которых допускает задание с помощью элементарной функции, то такая функция $\omega(x, y)$ является элементарной и может быть построена согласно методу R-функций [1].

Для аппроксимации неопределенных компонент структуры (9), (10) воспользуемся методом Галеркина для нестационарных задач [2].

Был проведен вычислительный эксперимент для различных областей Ω , различного числа координатных функций и чисел Струхала, Грасгофа и Прандтля. Численные результаты хорошо согласуются с результатами других авторов и результатами физических экспериментов.

Список источников.

1. Рвачев В.Л. Теория R-функций и некоторые ее приложения. – К.: Наук. думка, 1982. – 552 с.

2. Михлин С.Г. Численная реализация вариационных методов. – М.: Наука, 1966. – 432 с.