

РЕГУЛЯРИЗАЦИЯ С МАЛЫМ ПАРАМЕТРОМ НЕСТАЦИОНАРНОЙ МОДЕЛИ НЕСЖИМАЕМОЙ ЖИДКОСТИ

Куттыкожаева Ш.Н., Евниев Б.Е.,
Бектелеуова А.А.

Кокиетауский государственный университет
им. Ш. Уалиханова, Кокиетау,
e-mail: shaharzat@mail.ru

В данной работе рассматривается регуляризация с малым параметром нестационарной модели несжимаемой жидкости в переменных функции тока и вихря скоростей. Получено существование и сходимости обобщенного решения приближенной задачи, а также выведены равномерные априорные оценки и оценка скорости сходимости решения.

Рассмотрим уравнения вязкой несжимаемой жидкости в форме Ламба-Громека:

$$\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{v} \times \text{rot} \vec{v} = \mu \cdot \Delta \vec{v} - \nabla Q + \vec{f}; \quad (1)$$

$$\text{div} \vec{v} = 0,$$

$$\vec{v}|_{t=0} = \vec{v}_0(x), \text{div} \vec{v}_0(x) = 0, \quad \vec{v}|_S = 0, \quad (2)$$

где $x = (x_1, x_2, x_3)$, $Q = P + |\vec{v}|^2/2$ – полный напор. Будем считать, что область $\Omega \subset R^3$ – прямоугольный параллелепипед. В работах [1], [3] предложены некоторые численные методы решения задач (1)–(2) в переменных «функция тока – вихрь скоростей». В [3] показано эквивалентность двух задач. Рассмотрим задачу (1)–(2) в переменных «функция тока – вихрь скоростей»:

$$\frac{\partial \omega}{\partial t} + \text{rot}(\text{rot} \times \omega) = \mu \cdot \Delta \omega - \text{rot} f, \quad (3)$$

$$\Delta \psi = -\omega,$$

со следующими начально-краевыми условиями:

$$\begin{aligned} \omega|_{t=0} &= \omega_0(x), \\ \psi \cdot \tau_1|_S &= \psi \cdot \tau_2|_S = 0, \quad (\omega \cdot n)|_{x_1=0} = 0 \\ \text{rot} \psi \cdot \tau_1|_S &= \text{rot} \psi \cdot \tau_2|_S = 0, \\ \text{div} \psi|_S &= 0. \end{aligned} \quad (4)$$

Теорема 2. Обобщенное решение задачи (8)–(9) сходится к обобщенному решению задачи (3), (5), (6) при $\varepsilon \rightarrow 0$ со скоростью

$$\|\psi^\varepsilon - \psi\|_{L_1(0,T;L_2(\Omega))}^2 + \int_0^T \|\omega^\varepsilon - \omega\|_{L_2(\Omega)} dt \leq C\sqrt{\varepsilon}.$$

Список литературы

1. Бессонов О.А., Брайловская В.А., Ру Б. Численное моделирование трехмерного сдвигового течения в полости

Для ясности продемонстрируем граничное условие (4) в случае прямоугольной области. Пусть часть границы области лежит на оси $x_1 = 0$. Тогда начально-краевые условия преобразуются следующим образом:

$$\omega|_{t=0} = \omega_0(x),$$

$$\psi_2|_{x_1=0} = \psi_3|_{x_1=0} = 0, \quad \frac{\partial \psi_1}{\partial x_1}|_{x_1=0} = 0. \quad (5)$$

и

$$\begin{aligned} (\omega \cdot n)|_{x_1=0} &= \omega_1|_{x_1=0} = 0, \\ \left(\frac{\partial \psi_2}{\partial x_1} - \frac{\partial \psi_1}{\partial x_2} \right)|_{x_1=0} &= 0, \quad \left(\frac{\partial \psi_3}{\partial x_1} - \frac{\partial \psi_1}{\partial x_3} \right)|_{x_1=0} = 0. \end{aligned} \quad (6)$$

Исходная система уравнений с малым параметром имеет вид:

$$\frac{\partial \omega^\varepsilon}{\partial t} + \text{rot}(\text{rot} \psi^\varepsilon \times \omega^\varepsilon) = \mu \cdot \Delta \omega^\varepsilon - \text{rot} f; \quad (8)$$

$$\varepsilon \frac{\partial \psi^\varepsilon}{\partial t} = \Delta \psi^\varepsilon + \omega;$$

с начально-краевыми условиями:

$$\begin{aligned} \omega^\varepsilon|_{t=0} &= \omega_0(x), \quad \psi^\varepsilon|_{t=0} = \psi_0(x); \\ \psi_2^\varepsilon|_{x_1=0} &= \psi_3^\varepsilon|_{x_1=0} = 0, \quad \frac{\partial \psi_1^\varepsilon}{\partial x_1}|_{x_1=0} = 0, \quad \omega_1^\varepsilon|_{x_1=0} = 0; \\ \left(\frac{\partial \psi_2^\varepsilon}{\partial x_1} - \frac{\partial \psi_1^\varepsilon}{\partial x_2} \right)|_{x_1=0} &= 0; \\ \left(\frac{\partial \psi_3^\varepsilon}{\partial x_1} - \frac{\partial \psi_1^\varepsilon}{\partial x_3} \right)|_{x_1=0} &= 0 \end{aligned} \quad (9)$$

Определение обобщенного решения задач (8), (9) дается аналогично [2].

Теорема 1.

$$\psi_0(x) \in W_2^2(\Omega),$$

$$\omega_0(x) \in W_2^1(\Omega),$$

$$S \in C^2.$$

Тогда существует хотя бы одно обобщенное решение задачи (8)–(9) и для него имеет место оценки:

$$\varepsilon \|\psi^\varepsilon\|_{L_1(0,T;L_2(\Omega))} + \|\Delta \psi^\varepsilon\|_{L_1(0,T;L_2(\Omega))} + \|\omega^\varepsilon\|_{L_1(0,T;L_2(\Omega))} \leq C < \infty.$$

с движущимися крышками // Механика жидкости и газа. – 1998. – № 3. – С. 41–49.

2. Антонцев С.Н., Кажихов А.В., Монахов В.Н. Краевые задачи механики неоднородных жидкостей. – Новосибирск: Наука, 1983. – 318 с.

3. Калтаев А., Смагулов Ш.С., Шлембаев К.Т. К теории численного решения пространственных задач течения вязкой жидкости в переменных «функция тока – вихрь скоростей» в односвязной области // Труды международной конференции «Современные проблемы механики». – Алматы, 2001. – С. 77–82.