

**Т. Г. Сукачева** (Великий Новгород, НовГУ). **Об одной нестационарной линеаризованной модели динамики несжимаемой вязкоупругой жидкости высокого порядка.**

Система уравнений

$$\left\{ \begin{array}{l} (1 - \varkappa \nabla^2) u_t = \nu \nabla^2 u - (\tilde{u} \nabla) u - (u \nabla) \tilde{u} + \sum_{m=1}^M \sum_{s=1}^{n_m-1} A_{m,s} \nabla^2 w_{m,s} - \nabla p + f, \\ 0 = \nabla u, \quad \frac{\partial w_{m,0}}{\partial t} = u + \alpha_m w_{m,s}, \quad m = 1, \dots, M, \\ \frac{\partial w_{m,s}}{\partial t} = s w_{m,s-1} + \alpha_m w_{m,s}, \quad s = 1, \dots, n_m - 1, \quad \alpha_m < 0, \quad A_{m,s} > 0, \end{array} \right. \quad (1)$$

моделирует в линейном приближении течение вязкоупругой несжимаемой жидкости Кельвина–Фойгта порядка  $k > 0$ ,  $k = n_1 + n_2 + \dots + n_M$  [1]. Данная система получена в результате линеаризации соответствующей модели [2].

Функция  $u = (u_1, u_2, \dots, u_n)$ , где  $u_i = u_i(x, t)$ ,  $i = 1, \dots, n$ , означает вектор скорости жидкости, вектор-функция  $f = (f_1, f_2, \dots, f_n)$ ,  $f_i = f_i(x, t)$ ,  $i = 1, \dots, n$ , характеризует объемные силы,  $p = p(x, t)$  отвечает давлению жидкости. Вектор-функция  $\tilde{u} = (\tilde{u}_1, \tilde{u}_2, \dots, \tilde{u}_n)$ ,  $\tilde{u}_i = \tilde{u}_i(x)$ ,  $i = 1, \dots, n$ , соответствует стационарному решению исходной системы. Параметры  $\nu \in \mathbf{R}_+$ ,  $\varkappa \in \mathbf{R}$  характеризуют вязкие и упругие свойства жидкости соответственно. Параметры  $A_{m,s}$  определяют время ретардации (запаздывания) давления.

Пусть  $\Omega \subset \mathbf{R}^n$  ( $n = 2, 3, 4$ ) — ограниченная область с границей  $\partial\Omega$  класса  $C^\infty$ . Рассмотрим задачу Коши–Дирихле для системы (1):

$$\begin{aligned} u(x, 0) &= u_0(x), \quad w_{m,s}(x, 0) = w_{m,s}^0(x) \quad \forall x \in \Omega, \\ u(x, t) &= 0, \quad w_{m,s}(x, t) = 0 \quad \forall (x, t) \in \partial\Omega \times \mathbf{R}, \\ m &= 1, \dots, M, \quad s = 1, \dots, n_m - 1. \end{aligned} \quad (2)$$

В случае, когда  $f = f(x)$ ,  $k = 0$  задача (1), (2) рассматривалась в [3], в автономном случае при  $k > 0$  — в [4]. Нашей целью является изучение разрешимости задачи (1), (2) при нестационарном свободном члене  $f = f(x, t)$ . Эту задачу мы исследуем в рамках теории линейных уравнений соболевского типа. Поэтому в первой части работы рассматривается абстрактная задача Коши для указанного класса уравнений, а во второй части задача (1), (2) изучается как конкретная интерпретация абстрактной задачи. Получено описание расширенного фазового пространства [5] задачи (1), (2).

Автор выражает признательность профессору Г. А. Свиридюку за внимание к данным исследованиям и обсуждение результатов.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Осколков А. П.* Начально-краевые задачи для уравнений движения жидкостей Кельвина–Фойгта и жидкостей Олдройта. — Труды МИ АН СССР, 1988, № 179, с. 126–164.
2. *Сукачева Т. Г.* О разрешимости нестационарной задачи динамики несжимаемой вязкоупругой жидкости Кельвина–Фойгта ненулевого порядка. — Изв. вузов, математика, 1998, № 3 (430), с. 47–54.
3. *Свиридюк Г. А.* К общей теории полугрупп операторов. — Успехи матем. наук, 1994, т. 49, № 4, с. 47–74.
4. *Сукачева Т. Г.* Исследование математических моделей несжимаемых вязкоупругих жидкостей. Диссертация на соискание ученой степени долтора физ.-мат. наук. Великий Новгород: НовГУ, 2004, 249 с.

5. *Свиридюк Г. А., Сукачева Т. Г.* Некоторые математические задачи динамики вязкоупругих несжимаемых сред. — Вестник МаГУ, математика, 2005, в. 8, с. 5–33.