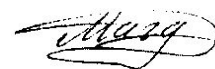


На правах рукописи



Магденко Евгений Петрович

**РЕШЕНИЕ ЛИНЕЙНЫХ СОПРЯЖЁННЫХ ЗАДАЧ  
ДЛЯ УРАВНЕНИЙ ВЯЗКИХ ТЕПЛОПРОВОДНЫХ  
ЖИДКОСТЕЙ В ЦИЛИНДРИЧЕСКИХ ОБЛАСТЯХ**

01.01.02 — Дифференциальные уравнения,  
динамические системы и оптимальное управление

**АВТОРЕФЕРАТ**

диссертации на соискание ученой степени  
кандидата физико-математических наук

Красноярск – 2016

Работа выполнена в Федеральном государственном бюджетном учреждении науки Институте вычислительного моделирования Сибирского отделения Российской академии наук (ФГБУН ИВМ СО РАН).

Научный руководитель: доктор физико-математических наук, профессор  
Андреев Виктор Константинович,

Официальные оппоненты: Филимонов Михаил Юрьевич,  
доктор физико-математических наук, профессор,  
ФГБУН «Институт математики и механики  
им. Н.Н. Красовского» УрО РАН, отдел  
прикладных задач, ведущий научный сотрудник;  
Хабиров Салават Валеевич  
доктор физико-математических наук, профессор,  
ФГБУН «Институт механики им. Р.Р. Мавлютова»  
УНЦ РАН, лаборатория «Дифференциальные  
уравнения механики», заведующий лабораторией

Ведущая организация: ФГБОУ ВПО «Алтайский государственный  
университет», г. Барнаул

Защита состоится 20 мая 2016 г. в 15:00 на заседании диссертационного совета Д 999.040.02 при ФГАОУ ВО «Сибирский федеральный университет», ФГБУН ИВМ СО РАН по адресу: 660041, г. Красноярск, пр. Свободный, 79, ауд. Р. 8-06.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке ФГАОУ ВО «Сибирский федеральный университет» и на сайте <http://www.sfu-kras.ru>.

Автореферат разослан «\_\_» апреля 2016 г.

Ученый секретарь  
диссертационного совета



Александр Анатольевич Шлапунов

# ОБЩАЯ ХАРАКТЕРИСТИКА РАБОТЫ

## Актуальность проблемы

Большой теоретический и практический интерес представляют задачи о формировании конвекции в жидкостях. Динамика развития структур течения существенно зависит от граничных условий или внутренних источников. Кроме того, значительное влияние могут оказать внутренние поверхности раздела, фронты химических реакций, потоки тепла и примеси. Так, известно, что в неоднородно нагретой жидкости возникает движение, и часто это происходит в двух и более жидких средах, контактирующих вдоль некоторых поверхностей раздела. Если при взаимодействии жидкости не смешиваются друг с другом, то они формируют поверхность раздела. В качестве примеров можно привести систему нефть-вода<sup>1</sup>, внутренние волны, плёночные течения<sup>2</sup>. В настоящее время интерес к моделям многофазных потоков с учётом различия физических и химических факторов возникает при проектировании систем охлаждения и электростанций, росте кристаллов и плёнок, в аэрокосмической промышленности<sup>3</sup>. При этом существенное влияние на устойчивость равновесия и движения жидкостей с поверхностью раздела или со свободной поверхностью оказывают зависимость коэффициента поверхностного натяжения от температуры и порождаемый ею термокапиллярную неустойчивость (эффект Марангони). Исследование такого рода процессов приводит к сопряжённым начально-краевым задачам и связано с большими математическими трудностями: нелинейностью уравнений и граничных условий на поверхностях раздела, неизвестностью областей определения решений. Таким образом, изучение сопряжённых задач гидродинамики в той или иной выбранной модели уравнений движения является актуальной задачей.

В диссертации и исследуются линейные сопряжённые краевые и начально-краевые задачи для систем дифференциальных уравнений с частными производными соответственно эллиптического и параболического типов, описывающих осесимметрические движения вязких теплопроводных жидкостей в цилиндрических областях.

## Цель диссертации

Цель работы заключается в исследовании: 1) сопряжённой краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными эл-

---

<sup>1</sup> Андреев, В. К. Современные математические модели конвекции / В. К. Андреев, Ю. А. Гапоненко, О. Н. Голчарова, В. В. Пухпачёв. – М.: Физматлит, 2008. – 368 с.

<sup>2</sup> Андреев, В. К. Устойчивость неизотермических жидкостей / В. К. Андреев, В. Б. Бекежанова. – Красноярск: Сибирский федеральный университет, 2010. – 356 с.

<sup>3</sup> Зейтунян, Р. Х. Проблема термокапиллярной неустойчивости Бенара - Марангони / Р. Х. Зейтунян // Успехи физических наук. – 1998. – Т. 169. – Вып. 3. – С. 259-286.

липтического типа и сопряжённой начально-краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающих распределение тепла в конечном цилиндре; 2 ) спектральных задач о потере устойчивости равновесия двух покоящихся жидкостей в цилиндре при наличии плоской деформируемой поверхности раздела и однослойной жидкости в цилиндрическом контейнере с верхней свободной деформируемой плоской границей, на которой задано третье краевое условие – теплообмен с окружающей средой; 3 ) обратной сопряжённой линейной начально-краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающей осесимметрическое термокапиллярное движение при малом числе Марангони двух несмешивающихся вязких теплопроводных жидкостей в цилиндрической трубе, общая поверхность раздела которых предполагается недеформируемой и в одном случае является подвижной, а в другом – фиксированной.

### **Объекты исследования**

Объектом исследования являются линейные сопряжённые краевые и начально-краевые задачи для уравнений соответственно эллиптического и параболического типов, описывающих движение вязких теплопроводных жидкостей в цилиндрических областях для осесимметрического случая.

### **Методы исследования**

В данной работе для нахождения решений использовались метод разделения переменных, метод преобразования Лапласа, метод априорных оценок, а также методы общей теории обыкновенных дифференциальных уравнений. Следует отметить, что численные результаты здесь носят, в основном, вспомогательный иллюстративный характер.

### **Научная новизна**

Все основные результаты диссертации являются новыми, представляют научный интерес и состоят в следующем:

- построены решения в виде рядов Фурье по функциям Бесселя для сопряжённой краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными эллиптического типа и для сопряжённой начально-краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающих осесимметрическое распределение тепла в конечном цилиндре; доказана сходимости построенных рядов и единственность решения; получены условия, при которых решение нестационарной задачи с ростом времени выходит на стационарный режим;

определены условия на входные данные, при которых решения являются классическими.

- исследованы спектральные задачи об устойчивости равновесия двух покоящихся жидкостей в цилиндре при наличии плоской деформируемой поверхности раздела (при этом произведён учёт энергии, затрачиваемой на её деформацию) и однослойной жидкости, находящейся в состоянии покоя, в цилиндрическом контейнере с верхней свободной деформируемой плоской границей, на которой задано третье краевое условие – теплообмен с окружающей средой. В качестве математической модели используются уравнения Обербека – Буссинеска. В обоих случаях получены явные зависимости спектрального параметра от геометрии области и физических параметров жидкостей.
- получены априорные оценки скорости сходимости решений начально-краевых обратных сопряжённых линейных задач с интегральными условиями перепредопределения для систем дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающих осесимметричное термокапиллярное движение при малом числе Марангони для двух несмешивающихся вязких теплопроводных жидкостей в цилиндрической трубе. При этом их общая поверхность раздела предполагается недеформируемой и в первом случае является подвижной, а во втором – фиксированной. Для обеих сопряжённых задач получены достаточные условия сходимости решений к стационарному режиму; во второй задаче в образах по Лапласу решение найдено в явном виде, получено стационарное решение, и приведённые тестовые расчёты для конкретных жидких сред хорошо согласуются с полученными априорными оценками.

### **Теоретическая и практическая значимость**

Полученные результаты носят теоретический характер и представляют интерес для специалистов в области дифференциальных уравнений. Результаты также имеют практическую значимость ввиду их приложений в природных (слои в океанах и атмосфере) и технологических (рост кристаллов, изготовление плёнок) процессах.

Результаты диссертации получены в рамках интеграционного проекта СО РАН № 38 и грантов РФФИ № 11-01-00283, № 14-01-00067.

### **Обоснованность и достоверность**

Обоснованность и достоверность полученных результатов, содержащихся в диссертации, обеспечивается использованием классических математических

моделей механики вязких теплопроводных жидкостей и математических методов их исследования, а также согласованием аналитических решений и данных численных расчетов.

### **Соответствие диссертации паспорту научной специальности**

В соответствии с паспортом специальности 01.01.02 «Дифференциальные уравнения, динамические системы и оптимальное управление» в диссертации рассмотрены начально-краевые задачи, получены априорные оценки и доказаны теоремы о сходимости нестационарных решений к стационарным режимам. Поэтому полученные результаты соответствуют пунктам 2 (начально-краевые и спектральные задачи для дифференциальных уравнений и систем дифференциальных уравнений) и 3 (качественная теория дифференциальных уравнений и систем дифференциальных уравнений).

### **Апробация работы.**

Результаты диссертационной работы докладывались на следующих конференциях, семинарах:

- XLIII Краевой научной студенческой конференции по математике и компьютерным наукам, Красноярск, 2010;
- XI Всероссийской конференции молодых учёных по математическому моделированию и информационным технологиям, Красноярск, 2010;
- XLIX Международной научной студенческой конференции «Студент и научно-технический прогресс» , Новосибирск, 2011;
- VIII Всероссийской научно-технической конференции студентов, аспирантов и молодых ученых «Молодежь и наука» (Красноярск, 2012);
- L Международной научной студенческой конференции «Студент и научно-технический прогресс» , Новосибирск, 2012;
- LXVI Международной научной конференции «Герценовские чтения – 2013», С.-Петербург, 2013;
- Международной научной конференции «Информационно–вычислительные технологии и математическое моделирование» , Кемерово, 2013;
- V Всероссийской конференции с участием зарубежных учёных «Задачи со свободными границами: теория, эксперимент и приложения», Бийск, 2014;
- Конференции молодых учёных по математическому моделированию и информационным технологиям ИВМ СО РАН, Красноярск, 2015;

- Международной конференции «Дифференциальные уравнения и математическое моделирование», Улан-Удэ - Байкал, 2015;
- объединённом семинаре ИВМ СО РАН и СФУ «Математическое моделирование в механике» под руководством профессора В. К. Андреева, Красноярск;
- семинар в ИМиФИ СФУ «Обратные задачи» под руководством профессора Ю. Я. Белова, Красноярск.

### **Публикации и личный вклад автора.**

По теме диссертации опубликовано 13 работ, в том числе 5 статей в ведущих изданиях, рекомендованных ВАК для публикации результатов диссертаций [1–5], остальные работы опубликованы в сборниках трудов и тезисов научных конференций, в том числе международных и всероссийских.

Все результаты, выносимые на защиту, получены автором лично и не нарушают авторских прав других лиц.

### **Структура и объём работы.**

Диссертация состоит из введения, четырёх глав, заключения и списка литературы, который содержит 72 наименования. Общий объём диссертации – 116 страниц, включая 10 рисунков.

## **ОСНОВНОЕ СОДЕРЖАНИЕ РАБОТЫ**

**Во введении** даётся обоснование актуальности работы, приведён обзор литературы по теме исследования, описана структура диссертации и изложены её основные результаты. Приведена математическая формулировка начально-краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающей двухслойные конвективные движения вязкой несжимаемой теплопроводной жидкости в поле тяжести.

В качестве математической модели в диссертации используются уравнения Обербека – Буссинеска, которые записываются в цилиндрической системе координат. Пусть жидкость 1 занимает область  $\Omega_{1t}$ , а жидкость 2 – область  $\Omega_{2t}$ , и они контактируют, не смешиваясь, по поверхности раздела  $\Gamma_t$ . Рассматриваются два типа границ раздела. В первом из них  $\Gamma_t$  описывается уравнением  $f(r, \varphi, z, t) \equiv r - h(\varphi, z, t) = 0$ , а во втором  $f(r, \varphi, z, t) = z - h_1(r, \varphi, t) = 0$ . Выписываются условия на поверхности  $\Gamma_t$  для каждого случая.

В **первой главе** исследуются сопряжённые краевые задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными эллиптического типа и сопряжённые начально-краевые задачи для системы дифференциальных

уравнений с частными производными параболического типа, описывающих распределение тепла для двух контактирующих несмешивающихся жидкостей в конечном цилиндре, боковая поверхность и основания которого являются твёрдыми. Внутренние источники тепла отсутствуют. Система находится в состоянии покоя. Исследуется осесимметрический случай. В § 1.1 рассматривается решение стационарной задачи

$$\frac{\partial^2 \Theta_j}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial \Theta_j}{\partial r} + \frac{\partial^2 \Theta_j}{\partial z^2} = 0, \quad j = 1, 2. \quad (1)$$

На всей поверхности цилиндра, основания и боковые стенки которого являются твёрдыми, задана температура

$$\Theta_1(r, -h_1) = A_1(r), \quad \Theta_2(r, h_2) = A_2(r), \quad \Theta_j(R, z) = T_j(z). \quad (2)$$

На поверхности раздела двух сред задаются условия равенства температур и потоков тепла, которые имеют вид

$$\Theta_1(r, 0) = \Theta_2(r, 0), \quad k_1 \frac{\partial \Theta_1}{\partial z}(r, 0) = k_2 \frac{\partial \Theta_2}{\partial z}(r, 0). \quad (3)$$

Для непрерывности решения добавлены условия согласования на входные данные. Доказано, что если классическое решение сформулированной задачи существует, то оно единственно. Доказана

**Теорема 1.** Формальное решение задачи (1)-(3) представимо в виде рядов Фурье по функциям Бесселя нулевого порядка и является классическим, если выполнены следующие условия:

$$|a_m^j| \leq \frac{a^j}{(\xi_m)^{3+\varepsilon}}, \quad |b_m^j| \leq \frac{b^j}{m^{3+\varepsilon_1}}, \quad (4)$$

где  $a_m^j$  – коэффициенты разложения в ряд Фурье функций  $A_j(r)$  по функциям Бесселя нулевого порядка  $J_0(\xi_m r/R)$  ( $\xi_m$  –  $m$ -й корень уравнения  $J_0(\xi) = 0$ );  $b_m^j$  – коэффициенты разложения в ряд Фурье функций  $T_j(z)$  по  $\sin(\pi m z/h_j)$ ;  $\varepsilon > 0$ ,  $a^j > 0$ ,  $\varepsilon_1 > 0$  и  $b^j > 0$  – постоянные.

В § 1.2 рассматривается решение нестационарной задачи, которая имеет вид

$$\frac{\partial \Theta_j}{\partial t} = \chi_j \left( \frac{\partial^2 \Theta_j}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial \Theta_j}{\partial r} + \frac{\partial^2 \Theta_j}{\partial z^2} \right). \quad (5)$$

Граничные условия таковы:

$$\begin{aligned} \Theta_1(r, -h_1, t) = A_1(r, t), \quad \Theta_2(r, h_2, t) = A_2(r, t), \quad \Theta_j(R, z, t) = T_j(z, t), \\ \Theta_1(r, 0, t) = \Theta_2(r, 0, t), \quad k_1 \frac{\partial \Theta_1}{\partial z}(r, 0, t) = k_2 \frac{\partial \Theta_2}{\partial z}(r, 0, t) \end{aligned} \quad (6)$$



с заданными функциями  $T_j(z, t)$ ,  $A_j(r, t)$ . Кроме того,  $|\Theta_j(0, z, t)| < \infty$  и в начальный момент времени

$$\Theta_j(r, z, 0) = \Theta_j^0(r, z). \quad (7)$$

Для гладких решений добавляются условия согласования на входные данные. Доказана

**Лемма 1.** Решение задачи (5)-(7) представимо в виде формальных рядов Фурье по функциям Бесселя нулевого порядка

$$\Theta_j(r, z, t) = \sum_{m=1}^{\infty} D_m^j(z, t) J_0 \left( \frac{\xi_m r}{R} \right),$$

причём коэффициенты ряда определяются с помощью преобразования Лапласа.

Кроме того, была доказана

**Теорема 2.** Пусть  $T_j(z, t) \in C^3(l_j)$  при  $t \in [0, T]$ ,  $l_1 = [-h_1, 0]$ ,  $l_2 = [0, h_2]$  и  $\|\Theta_j^0\|_{L_2(\Gamma \times l_j)} < \infty$ ,  $\|\Theta_{jz}^0\|_{L_2(\Gamma \times l_j)} < \infty$ ,  $\|\Theta_{jrr}^0\|_{L_2(\Gamma \times l_j)} < \infty$ ,  $\|\Theta_{jzz}^0\|_{L_2(\Gamma \times l_j)} < \infty$ ,  $\|\Theta_{jzzz}^0\|_{L_2(\Gamma \times l_j)} < \infty$ ,  $\Gamma = [0, R]$ , тогда если выполняются условия

$$|c_m^j(t)| \leq \frac{|c^j(t)|}{m^{1+s+\varepsilon}}, \quad |d_m^j(t)| \leq \frac{|d^j(t)|}{m^{1+s_1+\varepsilon_1}} \quad (8)$$

при  $s \geq 4$ ,  $s_1 \geq 3.5$ , где  $c_m^j(t)$  – коэффициенты разложения в ряд Фурье функций  $A_j(r, t)$  по функциям Бесселя нулевого порядка  $J_0(\xi_m r/R)$ ,  $d_m^j(t)$  – коэффициенты разложения в ряд Фурье функций  $T_j(z, t)$  по  $\sin(\pi m z/h_j)$  и  $\varepsilon > 0$ ,  $\varepsilon_1 > 0$ , функции  $c^j(t) \in C^2([0, T])$  и  $d^j(t) \in C^2([0, T])$ , то формальное решение задачи (5)-(7) является классическим.

Также в этом параграфе, доказана

**Теорема 3.** Если выполняются условия

$$\int_0^{\infty} \|A_j^c - A_j\|_{L_2(\Gamma)} e^{\delta\tau} d\tau < \infty, \quad \int_0^{\infty} \|T_j^c - T_j\|_{L_2(l_j)} e^{\delta\tau} d\tau < \infty, \quad (9)$$

где  $\delta = \min_{j=1,2} (\chi_j/h_j^2)$  и  $A_j^c(r)$ ,  $T_j^c(z)$  – функции температур, заданные соответственно на основаниях цилиндра и его боковой поверхности для краевой задачи (1), (2), то решение нестационарной начально-краевой задачи (5)-(6) при  $t \rightarrow \infty$  выходит на стационарный режим и справедлива оценка

$$\|\Theta_j - \Theta_j^c\|_{L_2(\Gamma \times l_j)} \leq C_j e^{-\delta t}. \quad (10)$$

Здесь  $\Theta_j^c(r, z)$  – стационарное решение краевой задачи (1), (2).

Во **второй главе** исследуются спектральные задачи о потере устойчивости равновесия двух жидкостей, которые контактируют, не смешиваясь, по

плоской деформируемой поверхности раздела в конечном цилиндре (§ 2.1) и однослойной жидкости в цилиндрическом контейнере конечных размеров с верхней деформируемой свободной плоской границей, на которой задано третье краевое условие – теплообмен с окружающей средой (§ 2.2). В результате в § 2.1 для стационарного осесимметрического случая из системы уравнений в рамках модели Обербека – Буссинеска получим

$$p_{jz} = \rho_{oj}g\beta_j\Theta_j, \quad \Theta_j = A_jz + B_j,$$

где  $\beta_j$  – коэффициент теплового расширения  $j$ -ой жидкости, а температурные коэффициенты находятся следующим образом:

$$A_1 = -\frac{k\Theta_{01}}{h_2 + kh_1}, \quad A_2 = -\frac{\Theta_{01}}{h_2 + kh_1}, \quad B_1 = B_2 = \frac{h_2\Theta_{01}}{h_2 + kh_1}, \quad k = k_2/k_1,$$

здесь  $\Theta_{01}$  – температура на нижнем основании цилиндра.

Когда  $\Theta_{01}$  достигает некоторого критического значения, то возникает движение – конвекция. С целью определения  $\Theta_{01}$  рассматривается линеаризованная на равновесном состоянии задача о малых осесимметрических возмущениях системы в рамках модели Обербека – Буссинеска, решение которой ищется в виде нормальных волн. В задаче предполагается, что боковые стенки сосуда проводимые и на них выполняется условие просачивания жидкости, при этом общий поток жидкости через всю боковую поверхность равен нулю. Данное условие позволяет воспользоваться методом разделения переменных. При этом задача сведена к обыкновенному дифференциальному уравнению шестого порядка, решение которого найдено в аналитической форме, и в результате для монотонных возмущений в случае деформируемой поверхности раздела доказана

**Лемма 2.** В условиях полной невесомости ( $g = 0$ ) зависимость спектрального параметра (числа Марангони  $M$ ) от геометрии контейнеров и физических параметров жидкости имеет вид

$$M = \frac{4m^2\text{Pr} (A - k\mu S_1 S_2 M_1 (m^2 - S_2^2) (m^2 h^2 - S_1^2))}{\text{Pr}Z - Q\text{We}^{-1}}, \quad (11)$$

где

$$A = 2(kS_1 C_2 + S_2 C_1) (m^3 h^2 \mu + m^3 h - m^2 S_1 C_1 - m^2 h^2 \mu S_2 C_2 - mh S_2^2 - m\mu S_1^2 + \mu S_2 S_1^2 C_2 + S_2^2 S_1 C_1);$$

$$Z = k\mu (m^5 h^3 \chi S_2 C_1 - m^3 h^3 \chi S_2^3 C_1 + m^3 S_1^3 C_2 + m^2 h^2 S_2^3 S_1 - m^5 h^2 S_1 C_2 - m^2 \chi S_1^3 S_2 + \chi S_1^3 S_2^3 - S_1^3 S_2^3);$$

$$Q = 8km^3 (S_1 C_2 + S_2 C_1) (m^2 h^2 \mu - m^2 h^2 + h^2 S_2^2 - \mu S_1^2);$$

$\mu = \rho_2 \nu_2 / \rho_1 \nu_1$ ,  $S_1 = \text{sh } mh$ ,  $C_1 = \text{ch } mh$ ,  $S_2 = \text{sh } m$ ,  $C_2 = \text{ch } m$ ,  $m = \alpha \delta_n = h_1 \delta_n / R$ , а  $\delta_n$ ,  $n = 1, 2, \dots$ , есть решение уравнения  $J_0(\delta) = 0$ ,  $h = h_1/h_2$ ,  $h_j$

– высота  $j$ -го слоя жидкости,  $Pr$ ,  $We$  – числа Прандтля и Вебера, определяемые физическими свойствами жидкостей; параметр  $M_1$  характеризует энергию, затрачиваемую на деформацию поверхности раздела.

Если  $g \neq 0$ , то справедлива

**Лемма 3.** Спектральный параметр зависит от геометрии контейнера и физических параметров жидкости  $M(\alpha, h, We, Ga, Pr, \delta_n)$  (здесь  $Ga$  – число Галилея) и находится в явном виде.

При этом если в формуле, выражающей зависимость спектрального параметра от физических параметров жидкости и геометрии контейнера в лемме 3 перейти к пределу при  $g \rightarrow 0$ , то получим выражение (11).

Так как формула  $M(\alpha, h, We, Ga, Pr, \delta_n)$  имеет громоздкий вид, то для установления некоторых свойств рассматриваются конкретные жидкости: система трансформаторное масло – муравьиная кислота. Например, при увеличении отношения высоты нижнего слоя жидкости к радиусу цилиндра критическое значение  $\Theta_{01}$  уменьшается. Такой же эффект наблюдается и при увеличении  $h$ .

В § 2.2 задача решается аналогичным образом, как и в предыдущем параграфе. В результате доказана

**Лемма 4.** В условиях полной невесомости зависимость спектрального параметра от геометрии контейнеров и физических параметров жидкости выражается следующим образом:

$$M = \frac{8m (\text{Bi sh } m + m \text{ ch } m) (m - \text{sh } m \text{ ch } m)}{m^3 \text{ ch } m - \text{sh}^3 m - 8m^3 \text{ ch } m (\text{PrWe})^{-1}}, \quad (12)$$

где  $Bi$  – число Био.

Доказано, что если радиус цилиндра и номер корня функции Бесселя устремить к бесконечности по специальному закону, то выражение (12) совпадёт с известным соотношением для числа Марангони для бесконечного слоя, полученным ранее<sup>4</sup>.

Для случая, когда  $g \neq 0$ , доказана

**Лемма 5.** Спектральный параметр зависит от геометрии контейнера и физических параметров жидкости  $M(\alpha, h, We, Bi, Ga, Pr, \delta_n)$  и определяется в явном виде.

**Глава 3** посвящена исследованию одного частично инвариантного решения ранга два и дефекта три уравнений, описывающих осесимметрическое движение вязкой теплопроводной жидкости, построенного на четырёхмерной подалгебре Ли  $G_4 = \langle \partial_z, \partial_{w_j} + t\partial_z, \partial_{p_j}, \partial_{\theta_j} \rangle$ , допускаемой системой уравнений модели Обербека – Буссинеска. Оно интерпретируется как двухслойное движение вязких теплопроводных жидкостей в цилиндре с твёрдой стенкой и общей

<sup>4</sup>Рябицкий, Е. А. Колебательная термокапиллярная неустойчивость равновесия плоского слоя в присутствии поверхностно-активного вещества / Е. А. Рябицкий // Известия РАН. Механика жидкости и газа. – 1993. – №1. – С. 6-10.

подвижной недеформируемой поверхностью раздела. Таким образом, частично инвариантное решение ищется в виде

$$\begin{aligned} u_j &= u_j(r, t), \quad w_j = zv_j(r, t), \quad p_j = d_j(r, t) - \frac{f_j(t)}{2}z^2, \\ \theta_j &= a_j(r, t)z^2 + b_j(r, t), \quad d_{jr} = \nu_j \left( u_{jrr} + \frac{1}{r}u_{jr} - \frac{u_j}{r^2} \right) - u_{jt} - u_j u_{jr}. \end{aligned} \quad (13)$$

Начально - краевая задача для функций  $v_j(r, t)$ ,  $a_j(r, t)$ ,  $b_j(r, t)$ ,  $h(z, t)$ , где  $h(z, t)$  - функция поверхности раздела, является сильно нелинейной и обратной, так как функции  $f_j(t)$  также являются искомыми. Действительно, если из уравнений сохранения масс исключить  $u_j(r, t)$ , то получим сопряжённую задачу для нахождения функций  $v_j(r, t)$ ,  $a_j(r, t)$  и  $h(z, t)$ . При известных  $u_j(r, t)$ ,  $a_j(r, t)$  задача для функций  $b_j(r, t)$  отделяется. Функции  $d_j(r, t)$  восстанавливаются квадратурой из последнего уравнения (13). При переходе к безразмерным переменным, в уравнениях при нелинейных слагаемых и в кинематических условиях при линейных членах, содержащих скорости, появится сомножитель в виде числа Марангони ( $M$ ). Динамическое условие после проектирования на нормаль и перехода к безразмерным параметрам будет содержать в правой части число Вебера ( $We$ ). В предположении, что температурные коэффициенты поверхностного натяжения сравнимы по величине и  $M \ll 1$ , а также  $We \gg 1$ , задача заменяется линейной. Также предполагается, что в начальный момент времени поверхность раздела была круглым цилиндром.

Выпишем полностью полученную линейную сопряжённую обратную начально-краевую задачу в размерном виде, полагая, что при  $M \ll 1$  поверхность раздела есть  $h(t) = R_1[1 + Mh_1(t)]$ :

$$v_{1t} = \nu_1 \left( v_{1rr} + \frac{1}{r}v_{1r} \right) + f_1(t), \quad 0 < r < R_1 + Mh_1(t), \quad (14)$$

$$v_{2t} = \nu_2 \left( v_{2rr} + \frac{1}{r}v_{2r} \right) + f_2(t), \quad R_1 + Mh_1(t) < r < R_2, \quad (15)$$

$$v_1(R_1, t) = v_2(R_1, t), \quad \int_0^{R_1} rv_1(r, t)dr + \int_{R_1}^{R_2} rv_2(r, t)dr = 0, \quad (16)$$

$$\mu_1 v_{1r}(R_1, t) - \mu_2 v_{2r}(R_1, t) = -2\alpha a_1(R_1, t), \quad (17)$$

$$v_2(R_2, t) = 0, \quad (18)$$

$$v_1(r, 0) = 0, \quad |v_1(0, t)| < \infty, \quad v_2(r, 0) = 0, \quad (19)$$

$$\rho_1 f_1(t) = \rho_2 f_2(t) - \frac{2\alpha a_1(R_1, t)}{R_1}. \quad (20)$$

Задача для функций  $a_j(r, t)$  является замкнутой:

$$\begin{aligned} a_{jt} &= \chi_j \left( a_{jrr} + \frac{1}{r} a_{jr} \right), \\ a_j(r, 0) &= a_j^0(r), \quad |a_1(0, t)| < \infty, \\ a_2(R_2, t) &= \alpha(t), \\ a_1(R_1, t) &= a_2(R_1, t), \quad k_1 a_{1r}(R_1, t) = k_2 a_{2r}(R_2, t). \end{aligned}$$

Функции  $u_j(r, t)$  определяются из уравнений сохранения масс следующими равенствами:

$$u_1(r, t) = -\frac{1}{r} \int_0^r r v_1(r, t) dr, \quad u_2(r, t) = -\frac{1}{r} \int_{R_2}^r r v_2(r, t) dr.$$

В § 3.2 и § 3.3 получены неулучшаемые априорные оценки для решений  $a_j(r, t)$ ,  $v_j(r, t)$ ,  $f_j(t)$  поставленных задач, равномерные на своих областях определения, и на их основе в § 3.4 доказана

**Теорема 4.** Если сходятся интегралы

$$\int_0^\infty |\alpha^{(k-1)}(\tau)| e^{\eta\tau} d\tau, \quad k = 1, \dots, 4,$$

так что

$$|\alpha^{(k-1)}(t)| = \alpha_k(t) e^{-\eta t}, \quad \int_0^\infty \alpha_k(\tau) d\tau < \infty, \quad \alpha_k(t) \rightarrow 0 \text{ при } t \rightarrow \infty,$$

то для функций  $a_j(r, t)$ ,  $v_j(r, t)$ ,  $f_j(t)$ ,  $h_1(t)$  справедливы априорные оценки, из которых следует, что эти функции при  $t \rightarrow \infty$  экспоненциально стремятся к нулю ( $\eta = M_0^{-1} \min_j (\chi_j/k_j)$ ,  $M_0$  – положительная известная постоянная).

В **четвёртой главе** исследуемая задача отличается от задачи, рассматриваемой в предыдущей главе, тем, что здесь поверхность раздела между двумя несмешивающимися вязкими теплопроводными жидкостями является фиксированной. В результате вместо второго условия (16) и (20) будем иметь равенства

$$\int_0^{R_1} r v_1(r, t) dt = 0, \quad \int_{R_1}^{R_2} r v_2(r, t) dt = 0.$$

Первое равенство вытекает из условия сохранения масс и кинематического условия, а второе – из условия прилипания для компоненты скорости на ось  $r$  в области  $R_1 < r < R_2$ . Кроме того, в отличие от задачи (14)-(19) для функции

$v_j(r, t)$ , в данной главе начальные данные являются ненулевыми. Задача для  $a_j(r, t)$  записывается аналогичным образом, как и в предыдущей главе.

В § 4.2 найдено стационарное решение задачи. В § 4.3 получены априорные оценки решений  $v_j(r, t)$ ,  $f_j(t)$  и доказано, что если сходятся интегралы

$$\int_0^{\infty} e^{\eta\tau} |\alpha(\tau)| d\tau, \quad \int_0^{\infty} e^{\eta\tau} |\alpha'(\tau)| d\tau$$

то данные функции с ростом времени равномерно стремятся к нулю. В § 4.4 в изображениях по Лапласу получены точные решения нестационарных задач для функций  $a_j(r, t)$ ,  $v_j(r, t)$ ,  $f_j(t)$ . В § 4.5 сформулированы условия, при которых данные решения с ростом времени стремятся к стационарному, а именно доказана

**Теорема 5.** Если интегралы

$$\int_0^{\infty} e^{\eta\tau} |\alpha^c - \alpha(\tau)| d\tau, \quad \int_0^{\infty} e^{\eta\tau} |\alpha'(\tau)| d\tau, \quad \int_0^{\infty} |\alpha''(\tau)| e^{\eta\tau} d\tau$$

сходятся, то функции  $a_j(r, t)$ ,  $v_j(r, t)$ ,  $f_j(t)$  при  $t \rightarrow \infty$  экспоненциально стремятся к их стационарным значениям  $\alpha^c$ ,  $v_j^c(r)$ ,  $f_j^c$ , соответственно,

$$|a_j(r, t) - \alpha^c| \leq C_j e^{-\eta t/2}, \quad |v_j(r, t) - v_j^c(r)| \leq W_j e^{-\eta_2 t/4},$$

$$|f_j(t) - f_j^c| \leq H_j e^{-\eta_2 t/4},$$

где

$$\eta_2 = \min(\eta, \eta_1), \quad \eta_1 = 2\xi_1^2 \min\left(\frac{\nu_1}{R_1^2}, \frac{\nu_2}{2(R_2 - R_1)^2}\right),$$

$C_j$ ,  $H_j$ ,  $W_j$  – положительные постоянные,  $\xi_1$  – первый положительный корень уравнения  $J_1(\xi) = 0$ .

**Заключение** содержит основные результаты, полученные в ходе выполнения диссертационной работы.

## ОСНОВНЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ РАБОТЫ

1. Построены решения в виде рядов Фурье по функциям Бесселя сопряжённой краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными эллиптического типа и сопряжённой начально-краевой задачи для системы дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающих осесимметрическое распределение тепла в конечном цилиндре, когда температура на всей границе цилиндров известна. Доказана сходимости построенных рядов и единственность решения. Указаны условия, при которых решение нестационарной задачи с ростом времени выходит на стационарный режим. Определены условия на входные данные, при которых решения являются классическими.

2. Исследованы спектральные задачи об устойчивости равновесия двух жидкостей в цилиндре при наличии плоской деформируемой поверхности раздела и однослойной жидкости в цилиндрическом контейнере с верхней свободной деформируемой плоской границей, на которой задано третье краевое условие – теплообмен с окружающей средой. В обоих случаях получены явные зависимости спектрального параметра от геометрии области и физических параметров жидкостей.

3. Получены априорные оценки скорости сходимости решений начально-краевых обратных сопряжённых линейных задач с интегральными условиями переопределения для систем дифференциальных уравнений с частными производными параболического типа, описывающих осесимметричное термокапиллярное движение при малом числе Марангони для двух несмешивающихся вязких теплопроводных жидкостей в цилиндрической трубе. При этом их общая поверхность раздела предполагается недеформируемой и в первом случае является подвижной, а во втором – фиксированной. Получены достаточные условия сходимости решений обеих задач к стационарному режиму. Во второй задаче найдено стационарное решение, в образах по Лапласу решение получено в явном виде, приведённые тестовые расчёты для конкретных жидких сред хорошо согласуются с полученными априорными оценками.

Автор выражает благодарность научному руководителю доктору физико-математических наук, профессору Виктору Константиновичу Андрееву за постановку задачи, помощь и ценные советы при работе над диссертацией.

## ПУБЛИКАЦИИ АВТОРА ПО ТЕМЕ ДИССЕРТАЦИИ

### Статьи в журналах из перечня ВАК Министерства образования и науки РФ

1. Магденко, Е. П. Решение стационарной сопряжённой задачи теплообмена в конечных цилиндрах / Е. П. Магденко // Журнал Сибирского федерального университета. Серия: Математика и физика. – 2010. – Т. 4. – Вып. 4. – С. 519-526.
2. Магденко, Е. П. О потере устойчивости равновесия двух жидкостей в цилиндре при наличии границы раздела / Е. П. Магденко // Журнал Сибирского федерального университета. Серия: Математика и физика. – 2012. – Т. 5. – Вып. 4. – С. 558-565.
3. Магденко, Е. П. О возникновении движения в конечном цилиндре / Е. П. Магденко // Вычислительные технологии. – 2013. – Т. 5. – Вып. 6. – С. 75-82.
4. Magdenko, E. P. Axisymmetric Thermocapillary Motion in a Cylinder at Small Marangoni Number / E. P. Magdenko // Siberian Federal University. Mathema-

tics & Physics. – 2015. – V. 8. – № 3. – P. 303-311.

5. Магденко, Е. П. Конвекция Марангони в конечном цилиндре / Е. П. Магденко // Прикладная механика и техническая физика. – 2016. – Т. 1. – С. 142-151.

### **Другие работы по теме диссертации**

6. Магденко, Е. П. Об определении стационарных полей температур в контактирующих конечных цилиндрах / Е. П. Магденко // Сборник трудов XLIII Краевой научной студенческой конференции по математике и компьютерным наукам – Красноярск: ИПК СФУ, 2010. – С. 74-78.
7. Магденко, Е. П. Решение стационарной сопряжённой задачи теплообмена в конечных цилиндрах / Е. П. Магденко // Сборник трудов XI Всероссийской конференции молодых учёных по математическому моделированию и информационным технологиям – Красноярск: ИВМ СО РАН, 2010. – С. 32.
8. Магденко, Е. П. Решение стационарной сопряжённой задачи теплообмена в конечных цилиндрах / Е. П. Магденко // Сборник трудов 50-ой Международной студенческой научной конференции «Студент и научно-технический прогресс». – Новосибирск: НГУ, 2012. – С. 112.
9. Магденко, Е. П. О линеаризованной сопряжённой задаче конвекции в конечном цилиндре / Е. П. Магденко // Материалы конференции молодых учёных по математическому моделированию и информационным технологиям. – Красноярск: ИВМ СО РАН, 2013. – С. 85-90.
10. Магденко, Е. П. Решение линеаризованной сопряжённой задачи конвекции в цилиндрах / Е. П. Магденко // Сборник трудов Международной конференции «Герценовские чтения – 2013». – СПб.: Изд-во РГПУ им А. И. Герцена, 2013. – С. 62-66.
11. Магденко, Е. П. О возникновении конвекции в конечном цилиндре при наличии границы раздела / Е. П. Магденко // Тезисы докладов 5-ой Всероссийской конференции с участием зарубежных учёных «Задачи со свободными границами: теория, эксперимент и приложения». – Бийск, 2014. – С. 68.
12. Магденко, Е. П. Осесимметрическое термокапиллярное движение в цилиндре при малых числах Марангони / Е. П. Магденко // Тезисы докладов Международной конференции "Дифференциальные уравнения и математическое моделирование". – Улан-Удэ: Изд-во ВСГУТУ, 2015 – С. 178.
13. Магденко, Е. П. Априорные оценки сопряжённой задачи, описывающей осесимметрическое термокапиллярное движение при малых числах Марангони / Е. П. Магденко. – Препринт № 16-1. – Красноярск: ИВМ СО РАН, 2016. – 31 с.