

Месенёв Павел Ростиславович

Оптимизационные методы решения обратных задач сложного теплообмена

Специальность 1.2.2 — «Математическое моделирование, численные методы и комплексы программ»

Автореферат диссертации на соискание учёной степени кандидата физико-математических наук Работа выполнена в федеральном государственном автономном образовательном учреждении высшего образования «Дальневосточный федеральный университет».

Научный руководитель: доктор физико-математических наук, профес-

cop

Чеботарев Александр Юрьевич

Официальные оппоненты: Фамилия Имя Отчество,

доктор физико-математических наук, профес-

cop,

Не очень длинное название для места работы,

старший научный сотрудник

Фамилия Имя Отчество,

кандидат физико-математических наук,

Основное место работы с длинным длинным

длинным длинным названием, старший научный сотрудник

Ведущая организация: Федеральное государственное бюджетное об-

разовательное учреждение высшего профессионального образования с длинным длинным

длинным длинным названием

Защита состоится DD mmmmmmmm YYYY г. в XX часов на заседании диссертационного совета Д 123.456.78 при Название учреждения по адресу: Адрес.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке Название библиотеки.

Отзывы на автореферат в двух экземплярах, заверенные печатью учреждения, просьба направлять по адресу: Адрес, ученому секретарю диссертационного совета $\boxed{123.456.78}$.

Автореферат разослан DD mmmmmmmm2024 года. Телефон для справок: +7 (0000) 00-00-00.

Ученый секретарь диссертационного совета Д 123.456.78, д-р физ.-мат. наук

Общая характеристика работы

Содержание работы

Во <u>введении</u> обоснована актуальность диссертационной работы, сформулирована цель и аргументирована научная новизна исследований, показана теоретическая и практическая значимость полученных результатов, представлены выносимые на защиту научные положения.

Первая глава посвящена анализу диффузионных моделей сложного теплообмена. В разделе 1.1 приведена модель сложного теплообмена с полным уравнением переноса излучения, а также её нормализованный вариант. Раздел 1.2 посвящен выводу модели переноса излучения в P_1 приближении. Для получения которого интенсивность излучения и фазовая функция заменяются линейным приближением соответствующих функций.

$$I^*(x, \omega, t) = \varphi(x, t) + \mathbf{\Phi}(x, t) \cdot \omega,$$

$$P(\omega, \omega') = 1 + A\omega \cdot \omega'.$$

Таким образом, диффузионное P_1 приближение уравнения переноса излучения представляется в виде

$$\frac{\partial \theta(x,t)}{\partial t} - a\Delta\theta(x,t) + b\kappa_a \left(\theta^4(x,t) - \varphi(x,t)\right) = 0. \tag{1}$$

$$-\alpha\Delta\varphi(x,t) + \kappa_a\left(\varphi(x,t) - \theta^4(x,t)\right) = 0.$$
 (2)

$$\alpha \frac{\partial \varphi(x,t)}{\partial n} + \gamma(x) \left(\varphi(x,t) - \theta_b^4(x,t) \right) = 0, \tag{3}$$

дополняется граничным условием для температуры

$$a\frac{\partial \theta(x,t)}{\partial n} + \beta(x)\left(\theta(x,t) - \theta_b(x,t)\right) = 0,\tag{4}$$

а также начальными условиями

$$\theta(x,0) = \theta_0(x), \quad \varphi(x,0) = \varphi_0(x).$$
 (5)

В разделе 1.3 приведены определения функциональных пространств, вспомогательных утверждений и определений, которые используются в дальнейшем.

В разделе 1.4 приведены теоретические результаты для стационарной модели сложного теплообмена в ограниченной области $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ с границей $\Gamma = \partial \Omega$.

$$-\alpha\Delta\varphi + \kappa_a\varphi = \kappa_a\theta^4,\tag{6}$$

$$-a\Delta\theta + \mathbf{v} \cdot \nabla\theta + b\kappa_a\theta^4 = b\kappa_a\varphi,\tag{7}$$

с граничными условиями

$$\alpha \frac{\partial \varphi}{\partial \mathbf{n}} + \gamma (\varphi - \theta_b^4)|_{\Gamma} = 0. \tag{8}$$

$$a\frac{\partial \theta}{\partial \mathbf{n}} + \beta \left(\theta - \theta_b\right)|_{\Gamma} = 0, \tag{9}$$

Здесь θ — нормализованная температура, φ — нормализованная интенсивность излучения, усредненная по всем направлениям, \mathbf{v} — заданное поле скоростей, κ_a — коэффициент поглощения. Постоянные a,b и α определяются следующим образом:

$$a = \frac{k}{\rho c_v}, \quad b = \frac{4\sigma n^2 T_{\text{max}}^3}{\rho c_v}, \quad \alpha = \frac{1}{3\kappa - A\kappa_s},$$

где k — теплопроводность, c_v — удельная теплоемкость, ρ — плотность, σ — постоянная Стефана-Больцмана, n — показатель преломления, $T_{\rm max}$ — максимальная температура в ненормализованной модели, $\kappa = \kappa_s + \kappa_a$ — коэффициент полного взаимодействия, κ_s — коэффициент рассеяния.

Раздел 1.5 посвящен квазистационарной модели сложного теплообмена. Представлена следующая начально-краевая задача:

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} - a\Delta\theta + b\kappa_a \left(|\theta|\theta^3 - \varphi \right) = 0,
- \alpha\Delta\varphi + \kappa_a \left(\varphi - |\theta|\theta^3 \right) = 0, \quad x \in \Omega, \quad 0 < t < T;$$
(10)

$$a(\partial_n \theta + \theta) = r$$
, $\alpha(\partial_n \varphi + \varphi) = u$ на Γ ; (11)

$$\theta|_{t=0} = \theta_0. \tag{12}$$

Данная модель описывает систему связанных уравнений в частных про изводных, моделирующих квазистационарный радиационный и диффузионный теплообмен. Дано определение слабого решения, доказана лемма о существовании и единственности слабого решения, а также справедливости утверждений

$$\psi = [\theta]^{5/2} \in L^{\infty}(0, T; H) \cap L^{2}(0, T; V), \quad [\theta]^{4} \in L^{2}(0, T; H).$$

Указанный результат используется в параграфе 2.3 в анализе оптимизационного метода для квазистационарной модели.

В разделе 1.6 рассмотрена квазилинейная модель сложного теплообмена, представленная начально-краевой задачей в ограниченной трехмерной области Ω с отражающей границей $\Gamma = \partial \Omega$:

$$\sigma \partial \theta / \partial t - \operatorname{div}(k(\theta) \nabla \theta) + b \left(\theta^3 |\theta| - \varphi \right) = f, \tag{13}$$

$$-\operatorname{div}(\alpha \nabla \varphi) + \beta \left(\varphi - \theta^3 |\theta|\right) = g, x \in \Omega, 0 < t < T, \tag{14}$$

$$k(\theta)\partial_n \theta + p(\theta - \theta_b)|_{\Gamma} = 0, \alpha \partial_n \varphi + \gamma (\varphi - \theta_b^4)|_{\Gamma} = 0, \quad \theta|_{t=0} = \theta_{in}.$$
 (15)

Приведено определение слабой формулировки задачи (13)–(15), даны априорные оценки решений и доказано существование решения начально-краевой задачи. Представлены результаты единственности ограниченных решений, а также сходимость к решению начально-краевой задачи последовательности, построенной рекурсивно.

Вторая глава посвящена исследованию граничных обратных задач для стационарной и квазистационарной моделей сложного теплообмена. При решении таких задач часто встречаются краевые условия для эллиптических или параболических уравнений, когда на границе (части границы) задаётся неизвестная функция и её нормальная производная (условия Коши).

В разделе 2.1 рассмотрена нормализованная стационарная модель, описывающая процесс радиационного теплопереноса в области $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ с липшицевой границей Γ . Модель имеет следующий вид

$$-a\Delta\theta + b\kappa_a(\theta^3|\theta| - \varphi) = 0,$$

$$-\alpha\Delta\varphi + \kappa_a(\varphi - \theta^3|\theta|) = 0,$$
(16)

и дополняется граничными условиями на $\Gamma\coloneqq\partial\Omega=\overline{\Gamma}_0\cup\overline{\Gamma}_1\cup\overline{\Gamma}_2$, где части границы $\Gamma_0,\Gamma_1,\Gamma_2$ не имеют пересечений.

$$\Gamma: a\partial_n \theta + \beta(\theta - \theta_b) = 0,$$

$$\Gamma_0 \cup \Gamma_2: \alpha \partial_n \varphi + \gamma(\varphi - \theta_b^4) = 0,$$

$$\Gamma_1: \alpha \partial_n \varphi + u(\varphi - \theta_b^4) = 0.$$
(17)

Функции γ, θ_b, β – являются известными. Функция u характеризует отражающие свойства участка границы Γ_1 . Предполагается, что

$$0 < u_1 \le u \le u_2, \tag{18}$$

где u_1 и u_2 – заданные ограниченные функции.

Рассматриваемая экстремальная задача состоит в минимизации функционала

$$J(\theta) = \frac{1}{2} \int_{\Gamma_2} (\theta - \theta_0)^2 d\Gamma \tag{19}$$

на решениях краевой задачи.

Далее ставится задача нахождения квазирешения, которая состоит в минимизации функционала (19) на компоненте θ решения системы

$$A_1\theta + b\kappa_a(|\theta|\theta^3 - \varphi) = f, A_2\varphi + \kappa_a(\varphi - |\theta|\theta^3) + F(\varphi, u) = g.$$
 (20)

Для поставленной экстремальной задачи доказано существование решения, а также выведена система оптимальности, на котором основан численный алгоритм, представленный в 4.2.2.

Раздел 2.2 содержит постановку задачи без краевых условия для интенсивности излучения. Будем предполагать, что на границе $\Gamma=\partial\Omega$ известно температурное поле, и тепловой поток:

$$\theta = \theta_b, \quad \partial_n \theta = q_b.$$
 (21)

Оптимизационный метода решения краевой задачи (16),(21) заключается в рассмотрении задачи граничного оптимального управления с «искусственными» краевыми условиями

$$a(\partial_n \theta + \theta) = r, \ \alpha(\partial_n \varphi + \varphi) = u \text{ на } \Gamma.$$
 (22)

Функция $r(x), x \in \Gamma$ является заданной, а неизвестная функция $u(x), x \in \Gamma$ играет роль управления. Экстремальная задача заключается в отыскании тройки $\{\theta_{\lambda}, \varphi_{\lambda}, u_{\lambda}\}$ такой, что

$$J_{\lambda}(\theta, u) = \frac{1}{2} \int_{\Gamma} (\theta - \theta_b)^2 d\Gamma + \frac{\lambda}{2} \int_{\Gamma} u^2 d\Gamma \to \inf$$
 (23)

на решениях краевой задачи (16),(22). Функция $\theta_b(x), x \in \Gamma$ и параметр регуляризации $\lambda > 0$ заданы.

Для формулировки задачи оптимального управления определим оператор ограничений $F(\theta,\varphi,u):V\times V\times U\to V'\times V'$

$$F(\theta, \varphi, u) = \{aA\theta + b\kappa_a([\theta]^4 - \varphi) - Br, \alpha A\varphi + \kappa_a(\varphi - [\theta]^4) - Bu\},\$$

где

$$(Ay,z)=(\nabla y,\nabla z)+\int\limits_{\Gamma}yzd\Gamma,\quad (Bw,z)=\int\limits_{\Gamma}wzd\Gamma.$$

Тогда задача оптимального управления (CP) заключается в отыскании тройки $\{\theta,\varphi,u\}\in V\times V\times U$ такой, что

$$J_{\lambda}(\theta, u) \equiv \frac{1}{2} \|\theta - \theta_b\|_{\Gamma}^2 + \frac{\lambda}{2} \|u\|_{\Gamma}^2 \to \inf, \ F(\theta, \varphi, u) = 0.$$
 (24)

Доказана однозначная разрешимость краевой задачи (16),(22) и даны априорные оценки решения, которые далее используются для доказательства разрешимости задачи (CP).

Доказана следующая теорема

Теорема. Пусть выполняются условия $a,b,\alpha,\kappa_a,\lambda = Const > 0, \ \theta_b, \ q_b \in U, \ r = a(\theta_b + q_b)$ и существует решение задачи (16),(21). Если $\{\theta_\lambda,\varphi_\lambda,u_\lambda\}$

– решение задачи (CP) для $\lambda>0,$ то существует последовательность $\lambda\to+0$ такая, что

$$\theta_{\lambda} \to \theta_{*}, \ \varphi_{\lambda} \to \varphi_{*}$$
 слабо в V , сильно в H ,

 $rde \theta_*, \varphi_* - peшение задачи (16), (21).$

В разделе 2.3 представлен анализ оптимизационного метода для квазистационарной модели. Квазистационарный радиационный и диффузионный теплообмен в ограниченной области $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ с границей $\Gamma = \partial \Omega$ моделируем следующей начально-краевой задачей:

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} - a\Delta\theta + b\kappa_a \left(|\theta|\theta^3 - \varphi \right) = 0,
- \alpha\Delta\varphi + \kappa_a \left(\varphi - |\theta|\theta^3 \right) = 0, \quad x \in \Omega, \quad 0 < t < T;$$
(25)

$$a(\partial_n \theta + \theta) = r, \quad \alpha(\partial_n \varphi + \varphi) = u$$
 на Γ ; (26)

$$\theta|_{t=0} = \theta_0. \tag{27}$$

Экстремальная задача состоит в том, чтобы найти тройку $\{\theta_{\lambda}, \varphi_{\lambda}, u_{\lambda}\}$ такую, что

$$J_{\lambda}(\theta, u) = \frac{1}{2} \int_{0}^{T} \int_{\Gamma} (\theta - \theta_{b})^{2} d\Gamma dt + \frac{\lambda}{2} \int_{0}^{T} \int_{\Gamma} u^{2} d\Gamma dt \to \inf$$
 (28)

на решениях задачи (25)-(27).

Ставится задача оптимального управления (OC), доказывается существование решение задачи (OC) и выводится система оптимальности. Представлено доказательство сходимости решений задачи оптимального управления к решению задачи оптимального управления.

В разделе 2.4 рассмотрена задача сложного теплообмена с условиями Коши для температуры на части границы. В данном случае граница области состоит из двух участков, $\Gamma \coloneqq \partial \Omega = \overline{\Gamma}_1 \cup \overline{\Gamma}_2$, так что $\Gamma_1 \cap \Gamma_2 = \emptyset$. На всей границе Γ задается тепловой поток q_b , в качестве условия переопределения на Γ_1 , в дополнение к условию на φ , задается температурное поле θ_b ,

$$\alpha \partial_n \varphi + \gamma (\varphi - \theta_b^4) = 0, \ \theta = \theta_b \quad x \in \Gamma_1.$$
 (29)

Для постановки задачи управления вводится новая неизвестная функция $\psi = a\theta + \alpha b \varphi$. Полученная краевая задача имеет вид

$$-a\Delta\theta + g(\theta) = \frac{\kappa_a}{\alpha}\psi, \quad \Delta\psi = 0, \ x \in \Omega, \tag{30}$$

$$a\partial_n\theta=q_b,\;\;$$
на $\Gamma,\;\;\alpha\partial_n\psi+\gamma\psi=r,\;\;\theta=\theta_b$ на $\Gamma_1.$

Здесь $g(\theta) = b\kappa_a |\theta| \theta^3 + \frac{a\kappa_a}{\alpha} \theta, \ r = \alpha b \gamma \theta_b^4 + \alpha q_b + a \gamma \theta_b.$

Для соответствующей задачи оптимального управления доказано существование и единственность решения. Приведено доказательство, что решения задачи оптимального управления аппроксимируют решение начальной краевой задачи.

Третья глава посвящена исследованию квазилинейных моделей. В разделе 3.1 рассмотрена задача оптимального управления для квазилинейных уравнений радиационно-кондуктивного теплообмена, моделирующих процесс внутривенной лазерной абляции в ограниченной области Ω с отражающей границей $\Gamma = \partial \Omega$. Ω с отражающей границей $\Gamma = \partial \Omega$. Задача заключается в минимизации функционала

$$J(\theta) = \int_0^T \int_{G_1} (\theta - \theta_d)^2 dx dt \to \inf$$

на решениях начально-краевой задачи:

$$\sigma \partial \theta / \partial t - \operatorname{div}(k(\theta) \nabla \theta) - \beta \varphi = u_1 \chi$$

-
$$\operatorname{div}(\alpha \nabla \varphi) + \beta \varphi = u_2 \chi, \quad x \in \Omega, \quad t \in (0, T),$$
 (32)

$$\theta = 0|_{\Gamma}, \quad \alpha \partial_n \varphi + 2^{-1} \varphi|_{\Gamma} = 0, \quad \theta|_{t=0} = \theta_0.$$
 (33)

При этом учитываются ограничения:

$$u_{1,2} \ge 0$$
, $u_1 + u_2 \le P$, $\theta|_{G_2} \le \theta_*$

Здесь G_1 и G_2 подмножества Ω, θ представляют разницу между реальной температурой и температурой на границе, которая является постоянной.

Доказано существование решения соответствующей задачи оптимального управления и даны априорные оценки решений. Показано, что решения задачи со штрафом сходятся к решению задачи оптимального управления.

В разделе 3.2 приведён анализ метода штрафных функций используемого для решения задачи оптимального управления с финальным наблюдением.

В четвертой главе приведено описание

В заключении приведены основные результаты работы, которые состоят в следующем: В диссертации в соответствии с паспортом специальности 1.2.2 представлен математический анализ диффузионных моделей сложного теплообмена, предложены новые постановки обратных задач, разработаны оптимизационные методы решения обратных задач, основанные на понятии квазирешения и сведения рассмотренных задач к задачам оптимального управления. Разработаны и программно реализованы новые алгоритмы решения прямых, обратных и экстремальных задач для моделей сложного теплообмена.

Получены новые априорные оценки решений начально-краевых задач для квазистационарных и квазилинейных уравнений сложного теплообмена и доказана их нелокальная однозначная разрешимость. Выполнен теоретический анализ возникающих новых экстремальных задач. Представлены априорные оценки решений регуляризованных задач и обоснована сходимость их решений к точным решениям обратных задач. Для решения задач с фазовыми ограничениями, предложены алгоритмы, основанные на аппроксимации экстремальными задачами со штрафом.

Таким образом, получены важные с теоретической и численной точки зрения результаты, которые могут быть полезны при дальнейшем использовании моделей сложного теплообмена и анализе обратных задач сложного теплообмена. Развитые методы исследования краевых, начально-краевых и экстремальных задач могут применяться для изучения различных моделей, описываемых нелинейными уравнениями типа реакции-диффузии. Численные алгоритмы решения задач оптимизации сложного теплообмена могут использоваться для выбора оптимальных характеристик процессов теплообмена.

В дальнейшем исследование обратных задач для диффузионных моделей сложного теплообмена может быть направлено на учет эффектов отражения и преломления на границе раздела сред и учет зависимости коэффициентов поглощения и рассеяния от частоты излучения.

Все рассмотренные в работе типы задач логически связаны следующим образом. Теоретический анализ математических моделей сложного теплообмена, представленный в первой главе, является основой для исследования оптимизационных методов решения обратных задач во второй и третьей главах. Соответственно, полученные там условия оптимальности дают возможность представить численные алгоритмы решения сформулированных задач и численно реализовать их в главе 4.

Конечно же, автору не удалось рассмотреть все важные вопросы в теории и методах решения обратных задач сложного теплообмена. В стороне осталось, например, исследование таких важных свойств решений экстремальных задач как регулярность, которая обеспечивает повышение скорости сходимости итерационных алгоритмов. Автор не касался в работе исследования необходимых и достаточных условий оптимальности второго порядка. Ряд постановок, которые нетрудно будет исследовать на основе предложенной методики, ожидает своего решения в том числе и в связи с вопросами нахождения наиболее эффективных механизмов и способов управления теплофизическими полями.

При использовании пакета biblatex список публикаций автора по теме диссертации формируется в разделе «Публикации.» файла common/characteristic.tex при помощи команды \nocite

Публикации автора по теме диссертации

[1] П. Р. Месенев. — «Солвер обратной задачи сложного теплообмена с граничными условиями типа Коши». — Федеральное государственное автономное образовательное учреждение высшего образования «Дальневосточный федеральный университет». — 25 сент. 2023.

Месенёв Павел Ростиславович
Оптимизационные методы решения обратных задач сложного теплообмена
Автореф. дис. на соискание ученой степени канд. физмат. наук
Подписано в печать Заказ № Формат 60×90/16. Усл. печ. л. 1. Тираж 100 экз. Типография