

**Вторая конференция Математических центров России**  
**Секция «Уравнения с частными производными»**

7–11 ноября 2022, Москва

**Ю. В. Авербух. Аппроксимация решений уравнения Беллмана для задач управления средним полем**

В докладе рассматривается задача управления средним полем, моделирующая движение большой группы агентов с динамикой

$$\frac{d}{dt}x(t) = f(t, x(t), m(t), u(t)), \quad t \in [0, T], x(t) \in \mathbb{T}^d, m(t) \in \mathcal{P}(\mathbb{T}^d), \quad u \in U.$$

Здесь  $\mathbb{T}^d$  обозначает  $d$ -мерный тор,  $\mathcal{P}(\mathbb{T}^d)$  – пространство вероятностей на торе, снабженное метрикой Канторовича. Также  $m(t)$  обозначает распределение всех агентов в момент времени  $t$ . Подход управления средним полем предполагает, что агенты выбирают свое управление независимо, но действуют кооперативно, стремясь минимизировать величину  $\sigma(m(T))$ .

Отметим, что в данном случае в качестве позиции выступает вероятность, описывающая распределение агентов.

Основным объектом исследования является функция цены  $\text{Val}(t_0, m_0)$ , которая сопоставляет начальному моменту времени  $t_0$  и начальному распределению агентов  $m_0$  значение  $\sigma(m(T))$  при оптимальном управлении. Эта функция должна удовлетворять уравнению Беллмана

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} + H(t, m, \nabla_m \varphi) = 0,$$

где  $\nabla_m \varphi$  – производная функции  $\varphi$  по  $m$ .

В докладе рассматривается построение приближений функции цены решениями конечномерных уравнений типа Гамильтона–Якоби

$$\frac{\partial}{\partial t}\phi + \mathcal{H}(t, \mu, \nabla_\mu \phi) = 0,$$

где  $\mu$  – элемент некоторого конечномерного симплекса  $\Sigma$ ,  $\phi : [0, T] \times \Sigma \rightarrow \mathbb{R}$ . Отметим, что конечномерное уравнение Гамильтона–Якоби возникает как уравнение Беллмана в некоторой конечномерной задаче управления, интерпретируемой как задача управления средним полем с конечным числом состояний.

**Х. Али. Отсутствие нетривиальных решений Комплекснозначных полулинейных эллиптических неравенств 2-порядка**

Данный доклад посвящён проблеме отсутствия решения для полулинейных неравенств второго порядка с ограниченными коэффициентами и комплексными значениями. Также в данном докладе рассматривается частный случай их.

Актуальность данной темы заключается в том, что мы расширим результаты для  $n$ -мерного вещественного пространства на  $n$ -мерное комплексное пространство.

В результате получаем условие отсутствия глобального нетривиального слабого решения данной задачи. Полученные результаты доказаны методом пробных функций.

### **В. Б. Васильев. Эллиптические уравнения, модельные области и краевые задачи**

Отправной точкой исследования служит модельное псевдодифференциальное уравнение в конусе  $C \subset \mathbb{R}^m$

$$(Au)(x) = v(x), \quad x \in C, \quad x \in C, \quad (1)$$

где  $A : H^s(C) \rightarrow H^{s-\alpha}(C)$  – псевдодифференциальный оператор с символом  $A(\xi)$ , удовлетворяющим условию

$$c_1(1 + |\xi|)^\alpha \leq |A(\xi)| \leq c_2(1 + |\xi|)^\alpha, \quad \alpha \in \mathbb{R}.$$

Конкретный конус  $C$  обладает определенными параметрами, например, угол на плоскости  $C_+^a = \{x \in \mathbb{R}^2 : x = (x_1, x_2), x_2 > a|x_1|, a > 0\}$  имеет "раствор"  $a$ , а пространственный конус  $C_+^{a,b} = \{x \in \mathbb{R}^3 : x = (x_1, x_2, x_3), x_3 > a|x_1| + |x_2|, a, b > 0\}$  имеет 2 параметра  $a, b$ . Представляется интересным и естественным выяснить, что произойдет с решением уравнения (1) (в том случае, когда оно существует и единствено), когда некоторые параметры стремятся к своим предельным значениям 0 или  $\infty$ . Получены ответы на некоторые из этих вопросов.

Можно рассмотреть дискретный вариант уравнения (1) с помощью следующих конструкций для функций дискретного аргумента  $u_d(\tilde{x})$ ,  $\tilde{x} \in h\mathbb{Z}^m$ ,  $h > 0$ . Пусть  $C_d = h\mathbb{Z}^m \cap C$ ,  $\hbar = h^{-1}$ ,  $\mathbb{T} = [-\pi, \pi]$  и  $\tilde{A}_d(\xi)$  – измеримая периодическая функция, определенная на  $\mathbb{R}^m$  с основным кубом периодов  $\hbar\mathbb{T}^m$ . Дискретным псевдодифференциальным оператором  $A_d$  с символом  $\tilde{A}_d(\xi)$  в дискретном конусе  $C_d$  называется оператор следующего вида

$$(A_d u_d)(\tilde{x}) = \sum_{\tilde{y} \in h\mathbb{Z}^m} h^m \int_{\hbar\mathbb{T}^m} \tilde{A}_d(\xi) e^{i(\tilde{x}-\tilde{y}) \cdot \xi} \tilde{u}_d(\xi) d\xi, \quad \tilde{x} \in C_d,$$

где  $\tilde{u}_d(\xi)$  обозначает дискретное преобразование Фурье функции  $u_d$ .

Можно определить дискретный аналог  $H^s$ -пространств и для специального случая  $C = \mathbb{R}_+^m$  получить условия разрешимости для дискретного аналога уравнения (1). Показано, что дискретные решения обладают аппроксимационными свойствами при малых  $h$ . Аналогичные результаты получены для дискретного квадранта на плоскости.

### **Л. В. Гаргянц. О локально ограниченных решениях одномерных законов сохранения с несимметричной функцией потока**

В полосе  $\Pi_T = \{(t, x) \mid t \in (0, T), x \in \mathbb{R}\}$ , где  $0 < T \leq +\infty$ , рассматривается задача Коши

$$u_t + (f(u))_x = 0, \quad (t, x) \in \Pi_T, \quad u|_{t=0} = u_0(x), \quad x \in \mathbb{R}. \quad (1)$$

Функция потока  $f(u)$  предполагается строго выпуклой вверх на отрицательной полуоси и выпуклой вниз — на положительной.

Строится локально ограниченные решения задачи (1) со счетным числом линий сильного разрыва. Полуплоскость  $t > 0$  делится гладкими непересекающимися кривыми  $\Gamma_n = \{x = \gamma_n(t), t > 0\}$  на счетное число областей. Функциональная последовательность  $\gamma_n(t)$  является неограниченно монотонно убывающей, а также  $\lim_{t \rightarrow +0} \gamma_n(t) = -\infty$ . В областях  $D_n = \{\gamma_{n-1}(t) > x > \gamma_n(t)\}$  между этими кривыми решение является классическим, а каждая

из кривых  $\Gamma_n$  является линией сильного разрыва, причем со стороны  $x > \gamma_n(t)$  кривая  $\Gamma_n$  является огибающей семейства характеристик из области  $D_n$  при  $n \in \mathbb{N}$ . Для  $n = 0$  лишь часть ударной волны  $\Gamma_0$  образуется как огибающая семейства характеристик, идущих от начальных условий.

### **А. А. Дончак. Математическая модель Гамма–Грек опциона на основе уравнения реакции-диффузии**

С помощью краевой задачи для уравнения диффузии-реакции, рассматривающего в четырехмерной ограниченной области, строится математическая модель Гамма–Грек опциона, содержащего четыре актива. Доказывается разрешимость краевой задачи, устанавливается принцип максимума и минимума. Доказывается разрешимость задачи мультиплексивного управления. В случае, когда функционал качества дифференцируем по Фреше, выводится система оптимальности. На основе ее анализа устанавливается стационарный аналог принципа bang-bang. Исследуется полулинейный аналог модели, предполагающий зависимость понижающего коэффициента от решения краевой задачи.

### **А. В. Звягин. Разрешимость одной модели нелинейно–вязкой среды**

В работе исследуется проблема существования слабого решения начально–краевой задачи для математической модели, описывающей течение линейно упруго–запаздывающей жидкости Фойгта. В данной модели рассматривается среда с нелинейной вязкостью и временем запаздывания среды, зависящим от температуры. На основе аппроксимационно–топологического подхода доказывается существование слабого решения изучаемой задачи.

### **А. Л. Казаков. Решения типа диффузионных волн для нелинейных параболических уравнений и систем**

Рассматриваются нелинейные эволюционные параболические уравнения и системы, общий вид которых

$$\mathbf{U}_t = [\Xi_1(\mathbf{U})]_{xx} + \Xi_0(\mathbf{U}). \quad (2)$$

Здесь  $\mathbf{U} = (U_1, U_2, \dots, U_n)$  – вектор искомых функций;  $t, x$  – независимые переменные ( $t$  – время,  $x$  – пространственная координата);  $\Xi_0, \Xi_1$  – заданные  $n$ -компонентные вектор-функции, которые предполагаются достаточно гладкими, причем  $\Xi_{1,i} = \Xi_{1,i}(u_i)$ , т.е. система в главной части покомпонентно распадается. Система (2) является обобщенной математической моделью ряда тепловых, фильтрационных и диффузионных процессов. Так, ее частными случаями являются известное уравнение нелинейной теплопроводности (porous medium equation), системы реакции-диффузии и некоторые другие уравнения математической физики.

Для вырождающейся системы (2) и ее частных случаев строятся и исследуются решения, имеющие тип тепловой (диффузионной, фильтрационной) волны, распространяющейся с конечной скоростью нулевому (абсолютно покоящемуся) фону вдоль некоторой достаточно гладкой кривой, именуемой фронтом волны. Здесь тип уравнений (систем) вырождается, решения теряют гладкость (при сохранении непрерывности). В докладе будут представлены теоремы существования и единственности решений рассматриваемого вида, а также получены и изучены точные решения, построение которых сводится к интегрированию задачи Коши для обыкновенных дифференциальных уравнений.

### **А. В. Коптев. Метод решения 3D уравнений Навье–Стокса**

Рассматриваются 3D уравнения Навье–Стокса для движения несжимаемой среды. Предложен метод построения решений. Метод основан на приведении уравнений системы к дивергентному виду и последующим интегрированием каждого из них. В результате появляются соотношения связи между основными и новыми ассоциированными неизвестными, преобразуя которые приходим к промежуточным этапам при реализации метода. Первый это интеграл исходных уравнений и второй — генератор решений. Генератор решений позволяет строить новые решения 3D уравнений Навье–Стокса, априори удовлетворяющие дополнительным условиям.

### **Е. И. Костенко. Исследование слабой разрешимости одной дробной модели с бесконечной памятью**

В области  $Q = (-\infty, T] \times \Omega, T > 0$ ,  $\Omega$  — ограниченная область с гладкой границей рассматривается задача, описывающая движения вязкоупругой среды с бесконечной памятью вдоль траекторий частиц жидкости, определяемых полем скоростей. Уравнение движения среды представляет собой уравнение Навье–Стокса с добавлением интегрального члена, отвечающего за память среды. Основным результатом работы является доказательство существования по крайней мере одного слабого решения рассматриваемой задачи, где в качестве решения понимается скорость рассматриваемой среды. При доказательстве основного результата возникают трудности, поскольку поле скоростей, вообще говоря, не определяет траекторию движения частиц жидкости в данном случае. Для их преодоления была использована теория регулярных Лагранжевых потоков и регуляризация  $S_{\frac{1}{m}}$ . А для доказательства существования решения применялся аппроксимационно-топологический метод для уравнений гидродинамики, теория топологической степени уплотняющих векторных полей.

### **П. А. Кузнецов. Об одной краевой задаче для нелинейной вырождающейся параболической системы «хищник-жертва»**

В докладе исследована разрешимость краевой задачи вида

$$u_t = \alpha_1 u_x + \beta_1(uv_{xx} + v_x u_x) + f(u, v), \quad v_t = \alpha_2 v_x - \beta_2(vu_{xx} + u_x v_x) + g(v, u). \quad (3)$$

$$u(t, x)|_{x=a(t)} = v(t, x)|_{x=a(t)} = 0. \quad (4)$$

Здесь  $u, v$  — искомые функции,  $f, g, a$  — известные достаточно гладкие функции, причем  $f(0, 0) = g(0, 0) = 0$  и  $a'(0) \neq 0$ .

Система (3) лежит в основе модели «хищник-жертва». Параболический тип системы вырождается при  $u, v = 0$ , при этом становится возможным существование решений с нулевыми фронтами (границами ореолов обитания хищников и жертв), имеющими конечную скорость распространения. Краевые условия (4) подразумевают, что границы ореолов обитания известны и изменяются по закону  $x = a(t)$ . Для задачи (3), (4) доказана теорема существования и единственности аналитического решения. Решение построено в виде ряда по степеням  $z = x - a(t)$ , коэффициенты определяются рекуррентно. Сходимость доказывается методом мажорант. Также представлены некоторые точные решения задачи (3), (4), полученные с помощью редукции ее к задаче Коши для системы обыкновенных дифференциальных уравнений, наследующей вырождение системы (3).

## Е. В. Мартынов. Обратная задача, для обобщенного уравнения Кавахары

В работе рассматривается обратная начально-краевая задача для обобщенного уравнения Кавахары:

$$u_t - u_{xxxx} + \sum_{j=0}^4 a_j \partial_x^j u + (F(u))_x = f(t, x), \quad (5)$$

$u = u(t, x)$ ,  $a_j, b \in \mathbb{R}$ , на прямоугольнике  $Q_T = (0, T) \times (0, R)$ , где  $T, R > 0$ . с начальным условием:

$$u(0, x) = u_0(x), \quad x \in [0, R], \quad (6)$$

и граничными условиями:

$$\begin{aligned} u(t, 0) &= \mu(t), & u(t, R) &= \nu(t), \\ u_x(t, 0) &= \theta(t), & u_x(t, R) &= h(t), \\ u_{xx}(t, R) &= \sigma(t), & t \in [0, T]. \end{aligned} \quad (7)$$

Функция  $F(u) \in C^1(\mathbb{R})$  удовлетворяет условию ограничения роста:

$$|F(u)| \leq c |u|^q, \quad (8)$$

где  $c > 0$  и  $1 < q < 6$ .

Условие переопределения заданно в интегральном виде:

$$\int_0^R u(t, x) \omega(x) dx = \varphi(t), \quad t \in [0, T], \quad (9)$$

где  $\omega$  и  $\varphi$  некоторые заданные функции. В качестве управления выбирается либо функция  $\sigma$ , либо правая часть уравнения  $f$  специального вида.

Основной результат работы: условия разрешимости двух задач управляемости:

Задача 1. При известных функциях  $u_0, \mu, \nu, \theta, h, f$ , необходимо найти функцию  $\sigma$  такую, чтобы решение задачи (5)-(7) удовлетворяло условию (9).

Задача 2. При известных функциях  $u_0, \mu, \nu, h, \theta, \sigma, g$ , необходимо найти функцию  $\tilde{f}$ , такую, чтобы решение задачи (5)-(7) удовлетворяло условию (9).

**А. А. Панин, М. О. Корпусов, И. К. Каташева. Мгновенное разрушение versus локальная разрешимость задачи Коши для уравнения полупроводника в магнитном поле**

Для уравнения

$$\frac{\partial}{\partial t} \Delta_3 u + \sigma_1 \Delta_2 u + \sigma_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_3^2} = |u|^q$$

в зависимости от начальных данных и параметров уравнения получены результаты об: отсутствии решения, локальной разрешимости (с оценкой времени разрушения) и глобальной разрешимости.

## Е. Ю. Панов. Об автомодельных решениях многофазной задачи Стефана

Рассматривается задача Стефана для уравнения  $u_t = (a(u)u_x)_x$  с кусочно-постоянным коэффициентом диффузии  $a(u) \equiv a_k^2 > 0$  при  $u_k < u < u_{k+1}$ ,  $k =$

$0, \dots, n$ , где  $u_- = u_0 < u_1 < \dots < u_n < u_{n+1} = u_+$ . Задаётся начальное условие Римана  $u(0, x) = \begin{cases} u_-, & x < 0 \\ u_+, & x > 0 \end{cases}$  и условие Стефана на линиях  $x = x_k(t)$  раздела фаз (где  $u = u_k$ ):

$$d_k \dot{x}_k + (a(u)u_x)(t, x_k(t)+) - (a(u)u_x)(t, x_k(t)-) = 0, \quad d_k \geq 0, \quad k = 1, \dots, n.$$

Решение указанной задачи автомодельно:  $u = v(x/\sqrt{t})$  и функция  $v(\xi)$  имеет вид

$$v(\xi) = u_k + (u_{k+1} - u_k)(F(\xi/a_k) - F(\xi_k/a_k))/(F(\xi_{k+1}/a_k) - F(\xi_k/a_k)), \quad \xi \in (\xi_k, \xi_{k+1}), \quad k = 0, \dots, n,$$

где  $-\infty = \xi_0 < \xi_1 < \dots < \xi_n < \xi_{n+1} = +\infty$ , а  $F(\xi) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\xi} e^{-s^2/4} ds$  – функция ошибок. Считаем, что  $F(-\infty) = 0$ ,  $F(+\infty) = 1$ . Условия Стефана на линиях  $x = \xi_k \sqrt{t}$  раздела фаз сводится к требованию, что вектор  $\bar{\xi} = (\xi_1, \dots, \xi_n)$  является критической точкой функции

$$E(\bar{\xi}) = - \sum_{k=0}^n (a_k)^2 (u_{k+1} - u_k) \ln(F(\xi_{k+1}/a_k) - F(\xi_k/a_k)) + \sum_{k=1}^n d_k \xi_k^2 / 4$$

в области  $\xi_1 < \xi_2 < \dots < \xi_n$ . Нетрудно проверить, что множества  $E \leq \text{const}$  компактны и что функция  $E$  строго выпукла. Поэтому, существует точка минимума функции  $E(\bar{\xi})$ , являющаяся единственной её критической точкой. Нахождение точки минимума позволяет однозначно восстановить свободные границы  $\xi = \xi_k$  и, тем самым, эффективно решить нашу задачу.

### **Е. М. Рудой. Многомасштабный анализ стационарных колебаний термоупругого композитного материала**

Изучается задача о стационарных колебаниях термоупругого волокнистого композита в рамках двухмерной теории упругости. Задача содержит два малых положительных параметра  $\delta$  и  $\varepsilon$ , которые описывают толщину волокна и расстояние между двумя соседними волокнами, соответственно. Опираясь на вариационную формулировку проблемы, с помощью современных методов асимптотического анализа, исследуется поведение решений при стремлении указанных параметров к нулю. В результате строятся две модели для каждого предельного случая. А именно, сначала, при  $\delta \rightarrow 0$  мы получаем предельную модель, в которой включения являются тонкими (нулевой ширины). Затем, на основе первой предельной модели, при  $\varepsilon \rightarrow 0$  мы получаем гомогенизированную модель, которая описывает эффективное поведение в макроскопической шкале, то есть в масштабе, где нет необходимости принимать во внимание каждое отдельное включение.

Работа выполнена совместно с С. А. Саженковым, И. В. Фанкиной и А. И. Фурцевым и поддержанна Российским научным фондом (грант № 22-21-00627).

### **Ю. Г. Рыков. Процессы концентрации в двумерной системе уравнений газовой динамики без давления**

Характерным свойством обобщенных решений системы уравнений газовой динамики без давления в многомерном случае является возникновение сильных особенностей на многообразиях разной размерности. Это свойство обозначим как существование иерархии особенностей. Оказывается, что в двумерном случае иерархию особенностей можно описать единообразно, в

форме вариационного принципа. А именно, существует такой вектор-функционал на множестве областей в координатах Лагранжа, что равенство нулю определенной особым образом вариации приводит к построению решения в форме концентрации вещества ( $\delta$ -функции) на кривых в координатах Эйлера. Совпадение значений функционала для, например, случая существования двух “тяжелых” кривых, ведет к образованию точечной особенности ( $\delta$ -функции в точке). Данное построение является прямым обобщением известного вариационного принципа в одномерном случае.

### **С. А. Саженков. Импульсное уравнение теплопроводности с инфинитезимальным переходным слоем Вольтерра**

Изучается задача Коши для уравнения теплопроводности с нелокальным по времени интегральным младшим членом, который моделирует эффект затухающей памяти и имеет вид свертки нелинейной функции от решения с гладким ядром релаксации. Ядро релаксации содержит малый параметр  $\varepsilon > 0$  и при стремлении этого параметра к нулю слабо\* сходится к дельта-функции Дирака, сконцентрированной в некотором моменте времени  $t = \tau$ . В свою очередь, дельта-функция Дирака моделирует ударное (импульсное) усилие в момент  $t = \tau$ . Мы устанавливаем, что при  $\varepsilon \rightarrow 0$  формируется переходный импульсный слой, ассоциированный с дельта-функцией Дирака, и что семейство слабых решений рассматриваемой задачи сходится к решению двухмасштабной модели, которая состоит из двух уравнений, начального условия и условий согласования, так что «внешнее» макроскопическое решение за пределами переходного слоя определяется на макроскопической («медленной») временной шкале и является решением классического однородного уравнения теплопроводности, в то время как решение в переходном слое определяется на микроскопической («быстрой») временной шкале и удовлетворяет интегро-дифференциальному уравнению Вольтерры, наследующему в своей форме структуру профиля релаксации.

Доклад основан на совместной работе с И. В. Кузнецовым (ИГиЛ СО РАН). В полном виде работа опубликована в Journal of Elliptic and Parabolic Equations (doi.org/10.1007/s41808-022-00182-9). Исследование выполнено при финансовой поддержке проекта «Современные методы гидродинамики для задач природопользования, индустриальных систем и полярной механики» (2020-23) (гос. задание FZMW-2020-0008 от 24.01.2020).

### **А. С. Смирнова. $L_p$ -аппроксимации решений параболических уравнений второго порядка на многообразиях ограниченной геометрии**

В работе рассматривается задача Коши для параболического уравнения с частными производными в римановом многообразии ограниченной геометрии. Класс многообразий ограниченной геометрии содержит в себе все компактные многообразия, а также широкий класс некомпактных многообразий, что создаёт значительные технические трудности. Например, интегралы по многообразию становятся несобственными в случае, когда многообразие имеет бесконечный объём. При этом условие ограниченной геометрии многообразия гарантирует полноту любого гладкого ограниченного векторного поля на таком многообразии. В таком случае мы можем использовать технику сдвига вдоль интегральных кривых векторного поля: векторные поля будут являться коэффициентами уравнения, затем мы используем их для создания операторнозначной функции (называемой функцией Чернова), которая определена на  $0, \infty$ . Вот почему нам нужно, чтобы интегральные кривые векторных полей существовали.

вали для всех положительных значений времени  $t > 0$  (на компактных многообразиях это выполняется автоматически). После этого мы используем функцию Чернова и начальное условие для создания аппроксимаций Чернова  $u_n(t, x)$ , которые сходятся к решению  $u(t, x)$  задачи Коши в  $L_p$ -норме:  $\lim_{n \rightarrow \infty} \|u_n(t, \cdot) - u(t, \cdot)\|_{L_p(M)} = 0$ . Таким образом, решение выражается в виде явной формулы, содержащей в качестве параметров коэффициенты уравнения и начальное условие. Представленный метод аппроксимации основан на теореме Чернова об аппроксимации операторных полугрупп.

### М.Д. Сурначёв. Оценки решений некоэрцитивных эллиптических задач.

В области  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ ,  $n \geq 3$ , рассматриваются сопряжённые задачи Дирихле

$$-\operatorname{div}(\mathbf{A}(x)\nabla u) + \mathbf{b}(x) \cdot \nabla u = f, \quad f \in W^{-1,2}(\Omega), \quad u \in W_0^{1,2}(\Omega), \quad (10)$$

$$-\operatorname{div}(\mathbf{A}(x)\nabla u + \mathbf{b}(x)u) = f, \quad f \in W^{-1,2}(\Omega), \quad u \in W_0^{1,2}(\Omega), \quad (11)$$

где матрица  $\mathbf{A} \in (L^\infty(\Omega))^{n \times n}$  симметрическая и удовлетворяет условию равномерной эллиптичности  $\nu|\xi|^2 \leq \mathbf{A}(x)\xi \cdot \xi \leq M|\xi|^2$ ,  $M, \nu > 0$ , для почти всех  $x \in \Omega$  и всех  $\xi \in \mathbb{R}^n$ . Пространство  $W_0^{1,2}(\Omega)$  есть замыкание  $C_0^\infty(\Omega)$  по норме  $\|u\|_{W_0^{1,2}(\Omega)} = \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}$ , а  $W^{-1,2}(\Omega)$  — сопряжённое к нему пространство. Предположим, что  $|\mathbf{b}|^2 \in L_{loc}^1(\Omega)$  и выполняется неравенство типа Харди:  $\|\mathbf{b}\varphi\|_{L^2(\Omega)} \leq C_H \|\varphi\|_{W_0^{1,2}(\Omega)}$  для всех  $\varphi \in W_0^{1,2}(\Omega)$ .

Определим на  $W_0^{1,2}(\Omega)$  билинейную форму  $a(u, v) = \int_{\Omega} (\mathbf{A}\nabla u \cdot \nabla v + \mathbf{b}v \cdot \nabla u) dx$ , тогда  $|a(u, v)| \leq (M+C_H)\|u\|_{W_0^{1,2}(\Omega)}\|v\|_{W_0^{1,2}(\Omega)}$ . Функцию  $u \in W_0^{1,2}(\Omega)$  будем называть решением задачи (10) (соотв. задачи (11)), если  $a(u, v) = \langle f, v \rangle$  (соотв.  $a(v, u) = \langle f, v \rangle$ ) для всех  $v \in W_0^{1,2}(\Omega)$ . В случае малости величины  $C_H$  форма  $a(\cdot, \cdot)$  коэрцитивная,  $a(u, u) \geq (\nu - C_H)\|u\|_{W_0^{1,2}(\Omega)}^2$ , откуда по лемме Лакса-Мильграма следует однозначная разрешимость задач (10), (11) вместе с оценкой  $\|u\|_{W_0^{1,2}(\Omega)} \leq (\nu - C_H)^{-1}\|f\|_{W^{-1,2}(\Omega)}$ .

Без условия малости, для решения задачи (10) в случае  $\mathbf{b} \in (L^n(\Omega))^n$  оценка вида  $\|u\|_{W_0^{1,2}(\Omega)} \leq K\|f\|_{W^{-1,2}(\Omega)}$  с константой  $K$ , зависящей лишь от  $n, \nu, \|\mathbf{b}\|_{(L^n(\Omega))^n}$ , была установлена в работе M. Chicco, “An apriori inequality concerning elliptic second order partial differential equations of variational type,” *Matematiche (Catania)* **26**, 173–182 (1971), см. также G. Bottaro, M.E. Marina, “Problema di Dirichlet per equazioni ellittiche di tipo variazionale su insiemi non limitati,” *Boll. Unione Mat. Ital.* (4) **8**, 46–56 (1973).

В докладе будут обсуждаться различные варианты оценок типа Чикко (-Боттаро-Марина) для задач (10), (11) для  $\mathbf{b}$  из классов Лебега, Лоренца и Като.

### А. В. Фаминский. Начально-краевые задачи для обобщенного уравнения Кавахары–Захарова–Кузнецова

Для обобщенного уравнения Кавахары–Захарова–Кузнецова

$$u_t - u_{xxxx} + u_{xxx} + u_{xyy} + bu_x + g'(u)u_x = 0,$$

рассматриваются начально-краевые задачи на полуполосе  $\Sigma_L = \{(x, y) : x > 0, 0 < y < L\}$ ,  $L$  – произвольное положительное число. Кроме начального условия  $u|_{t=0} = u_0(x, y)$ , ставятся краевые условия на левой границе  $u|_{x=0} = u_x|_{x=0} = 0$  и различные однородные краевые

условия на горизонтальных границах, в частности, Дирихле  $u|_{y=0} = u|_{y=L} = 0$  или Неймана  $u_y|_{y=0} = u_y|_{y=L} = 0$ .

На функцию  $g$  накладываются условия ограничения роста, которым удовлетворяют квадратичные и кубичные нелинейности.

Устанавливаются результаты о глобальной корректности в классах слабых и сильных решений, причем здесь результаты не зависят от типа краевых условий на горизонтальных границах.

Начальная функция  $u_0$  предполагается лежащей в весовых пространствах  $L_2$  в случае слабых решений и  $H^1$  в случае сильных решений со степенными или экспоненциальными весами при  $x \rightarrow +\infty$ .

Также для случая краевых условий Дирихле и применения экспоненциальных весов устанавливаются результаты об экспоненциальном убывании при  $t \rightarrow +\infty$  слабых и сильных решений при малых начальных данных.

### **И. В. Филимонова. Об асимптотическом поведении положительных решений полулинейного параболического уравнения в цилиндре**

Во время доклада планируется рассказать результаты об асимптотическом поведении при  $t \rightarrow \infty$  положительных решений полулинейного параболического уравнения

$$u_t = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial}{\partial x_j} \left( a_{ij}(x,t) \frac{\partial u}{\partial x_i} \right) + f(u),$$

определенных в цилиндрической области  $\Omega \times (0, \infty)$ , удовлетворяющих условию Неймана на  $\partial\Omega \times (0, \infty)$ , где область  $\Omega \subset R^n$  ограничена. Цель - сформулировать условия на функцию  $f(u)$ , чтобы результат был аналогичен случаю  $f(u) = u^q$ ,  $0 < q < 1$ , в котором положительные решения  $u(x, t)$  эквивалентны некоторому решению обыкновенного дифференциального уравнения  $\dot{u} = u^q$ , т.е. являются неограниченными функциями вида  $u(x, t) = [(1-q)(t+t_0)]^{1/(1-q)} + O(e^{-\delta t})$  при  $t \rightarrow \infty$ .

### **А. В. Филиновский. О краевых задачах Робена с большим параметром**

В ограниченной области  $\Omega \subset R^n$ ,  $n \geq 2$ , с границей  $\Gamma \in C^2$  рассмотрим задачу Робена

$$\begin{aligned} \Delta u + \lambda u &= 0, & x \in \Omega, \\ \frac{\partial u}{\partial \nu} + \alpha u &= 0, & x \in \Gamma, \end{aligned}$$

где  $\nu$  — единичный вектор внешней нормали к  $\Gamma$ ,  $\alpha$  — вещественный параметр. Изучается асимптотическое поведение собственных значений данной задачи как функции параметра при  $\alpha \rightarrow \pm\infty$ .

### **В. В. Чепыжков. Об усреднении аттракторов систем реакции-диффузии в пористой области**

Рассматривается общая система реакции-диффузии в области с периодической перфорацией, которая содержит быстро осциллирующие члены в уравнениях системы и в граничных условиях 3-го рода. В изучаемой задаче малый параметр  $\varepsilon$  характеризует диаметр

отверстий перфорации, а величина  $\varepsilon^{-1}$  – скорость осцилляции коэффициентов. Нелинейные члены, входящие в уравнения, могут не удовлетворять условию Липшица, поэтому теорема единственности для соответствующей смешанной краевой задачи может не выполняться. Изучается асимптотическое поведение траекторных аттракторов рассматриваемой задачи, когда  $\varepsilon \rightarrow 0+$ . Доказано, что траекторные аттракторы рассматриваемой системы реакции-диффузии сходятся в сильной топологии при  $\varepsilon \rightarrow 0+$  к траекторному аттрактору соответствующей усредненной системы реакции-диффузии, которая содержит некоторый дополнительный “странный” член (потенциал). Работа выполнена совместно с К.А. Бекмаганбетовым и Г.А. Чечкиным.

### **А. С. Шамаев. Управляемость в системах интегро-дифференциальных уравнений**

В работе рассматриваются задачи управления для некоторого класса интегродифференциальных уравнений с интегральным запаздыванием. Устанавливаются “препятствия” для полной управляемости системами с помощью как граничных, так и распределенных сил. Эти “препятствия” формулируются в терминах спектров соответствующих краевых задач и в терминах аналитических свойств ядер сверток, входящих в нелокальные члены систем интегродифференциальных уравнений.

### **А. Е. Шишков. Суперсингулярные и большие решения полулинейных эллиптических уравнений**

Пусть  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ ,  $n \geq 1$ , – ограниченная область и  $f(\cdot, \cdot)$  – неотрицательная непрерывная функция в  $\bar{\Omega} \times \mathbb{R}^1$  такая, что  $f(x, 0) = 0 \forall x \in \bar{\Omega}$ . Мы рассматриваем так называемые большие решения уравнения

$$-\Delta u + f(x, u) = 0 \text{ in } \Omega, \quad (12)$$

то есть решения  $u(x)$  уравнения (12), удовлетворяющие граничному условию

$$\lim_{d(x) \rightarrow 0} u(x) = \infty, \quad d(x) := \text{dist}(x, \partial\Omega). \quad (13)$$

Если  $f = f(u)$  является монотонной функцией, то существование большого решения связано с хорошо известным условием Келлера-Оссермана на рост функции  $f(u)$  при  $u \rightarrow \infty$  и с соответствующими обобщенными условиями Келлера-Оссермана для различных классов общих неотрицательных немонотонных нелинейностей  $f(x, u)$  (S. Dumont, L. Dupaigne, O. Goubet, V. Radulescu (2007), J. Lopez-Gomez (2000) и др.).

Принципиально более сложной является проблема единственности большого решения. В случае области  $\Omega$  с гладкой границей и  $f(u) = u^p$ ,  $p = \frac{n+2}{n-2}$ ,  $n > 2$ , единственность была впервые доказана в работе C. Loewner, L. Nirenberg (1974). При  $f(u) = u^p$ ,  $p > 1$ , указанная единственность была установлена в работе C. Bandle, M. Marcus (1992). Что касается общей нелинейности  $f(x, u)$ , M. Marcus и L. Veron (2003) доказали единственность большого решения для  $C^2$ -гладкой ограниченной  $\Omega$  если:

$$f(x, u) \geq c_0 d(x)^\alpha u^p \quad \forall x \in \Omega, \forall u \geq 0, p > 1, \alpha > 0, c_0 = \text{const} > 0.$$

Наконец, в [1] была высказана гипотеза, что достаточным условием единственности является:

$$f(x, u) \geq c_0 \exp(-c_1 d(x)^{-\alpha}) u^p \quad \forall x \in \Omega, \forall u \geq 0, p > 1, 0 < \alpha < 1, c_1 > 0.$$

Мы установили справедливость этой гипотезы. Более того, единственность доказана даже при более слабых ограничениях на вырождение нелинейности  $f(x, u)$  на границе области  $\Omega$ :

$f(x, u) \geq c_0 h_\omega(d(x)) u^p \forall x \in \Omega, p > 1$ , где  $h_\omega(s) = \exp(-s^{-1}\omega(s))$  и неубывающая непрерывная функция  $\omega(\cdot)$  удовлетворяет условию Дини:

$$\int_0^c s^{-1}\omega(s)ds < \infty, \quad \forall c > 0. \quad (14)$$

**ВОПРОС:** является ли (14) также и необходимым условием для единственности большого решения?

В [3] было доказано, что условие (14) является достаточным условием для существования так называемого суперсингулярного решения  $u_a(x)$  уравнения (12) с произвольной точкой  $a \in \partial\Omega$ , то есть неотрицательного решения (12), удовлетворяющего граничному условию  $u_a(x) = 0 \forall x \in \partial\Omega \setminus \{a\}$  с сингулярностью в точке  $\{a\}$  более сильной, чем сингулярность соответствующего ядра Пуассона. Нами показано в [2], что условие (14) является также и необходимым условием существования суперсингулярного решения  $u_a(x)$  уравнения (12) с произвольной точкой  $a \in \partial\Omega$ . Этот факт может рассматриваться также как косвенный аргумент в пользу позитивного ответа на поставленный выше вопрос.

## Список литературы

- [1] Lopez-Gomez J., Mair L., Veron L., General uniqueness results for large solutions. *Z. Angew. Math. Phys.*, **71:109** (2020), 14 p.
- [2] Shishkov A.E., Large and very singular solutions to semilinear elliptic equations. *Calc. Var. PDE*, **61:102**(2022), 28p.,<https://doi.org/10.1007/s00526-022-02214-7>
- [3] Shishkov A.E., Veron L., Diffusion versus absorption in semilinear elliptic equations. *J. Math. Anal. Appl.* **352** (2009), 206–217.