

Министерство образования и науки Российской Федерации
Федеральное государственное автономное образовательное учреждение
высшего образования
«Южно-Уральский государственный университет
(национальный исследовательский университет)»
Институт естественных и точных наук
Факультет математики, механики и компьютерных технологий
Кафедра прикладной математики и программирования
Направление подготовки Прикладная математика

РАБОТА ПРОВЕРЕНА

Рецензент, к.ф. – м.н.,
доцент

_____/Е.В. Бычков
« ____ » _____ 2018 г.

ДОПУСТИТЬ К ЗАЩИТЕ

Заведующий кафедрой, д.ф. – м.н.,
доцент

_____/А.А. Замышляева
« ____ » _____ 2018 г.

Исследование нестационарной модели Дзекцера в цилиндрических
координатах

ПОЯСНИТЕЛЬНАЯ ЗАПИСКА
К ВЫПУСКНОЙ КВАЛИФИКАЦИОННОЙ РАБОТЕ
ЮУрГУ–01.03.04.2018.70.ПЗ ВКР

Руководитель работы, к.ф. – м.н.,
доцент

_____/М.А. Сагадеева
« ____ » _____ 2018 г.

Автор работы,
студент группы ЕТ-413

_____/ Б.М. Бармутин
« ____ » _____ 2018 г.

Нормоконтролёр, к.э.н.,
доцент

_____/Д.А. Дрозин
« ____ » _____ 2018 г.

Челябинск,
2018

АННОТАЦИЯ

Бармутин Б.М. Исследование нестационарной модели Дзекцера в цилиндрических координатах. – Челябинск: ЮУрГУ, ЕТ-413, 30 с., библиогр. список – 18 наим.

Работа посвящена исследованию нестационарной модели Дзекцера в цилиндрических координатах, описываемой с помощью уравнения Дзекцера. Это уравнение относится к обширному классу неклассических уравнений в частных производных – уравнений соболевского типа. Причем оно рассмотрено в предположении, что коэффициенты уравнения зависят от времени, что, например, описывает размытие почвы при фильтрации.

В рамках данной работы происходит ознакомление с теорией уравнений соболевского типа, изучаем решения модели Дзекцера в цилиндрических координатах.

В первом разделе подробно рассматривается предметная область. В нём описывается теория уравнений соболевского типа, также приводятся определения и формулировки теорем, которые используются для проведения основных построений.

Во втором разделе подробно рассматриваются функции Бесселя, для построения решения уравнения Дзекцера выявляются собственные значения и собственные функции задачи Штурма – Лиувилля в цилиндрических координатах через функции Бесселя. А также найдено решение нестационарного уравнения Дзекцера в цилиндрических координатах.

ОГЛАВЛЕНИЕ

ВВЕДЕНИЕ	4
1. ПРЕДВАРИТЕЛЬНЫЕ СВЕДЕНИЯ	7
1.1. Относительно секториальный оператор	7
1.2. Описание модели Дзекцера. Редукция и абстрактные средства	10
Вывод по разделу.....	14
2. МОДЕЛЬ ДЗЕКЦЕРА В ЦИЛИНДРИЧЕСКИХ КООРДИНАТАХ.....	15
2.1. Функции Бесселя	15
2.2. Задача Штурма – Лиувилля для оператора Лапласа в цилиндрических координатах	20
2.3. Решение нестационарного уравнения Дзекцера в цилиндрических координатах	24
Вывод по разделу.....	28
ЗАКЛЮЧЕНИЕ.....	29
БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК.....	30

ВВЕДЕНИЕ

Пусть Ω – ограниченная область с границей $\partial\Omega$ класса C^1 . В цилиндре $\Omega \times [0, T]$ рассмотрим задачу Дирихле

(a)

для уравнения соболевского типа [4]

(b)

которая моделирует эволюцию поверхности фильтрации жидкости [2]. Здесь

λ – параметры уравнения и скалярная функция

характеризует среду. Вектор–функция \mathbf{F} – характеризующая внешнее

воздействие на систему. Вдобавок, тщательный разбор вывода уравнения (b),

сделанный в [13], выявил, что отрицательные значения параметра λ не

противоречат физическому смыслу. Уравнение (b) принадлежит классу уравнений

соболевского типа, которые являются основой большого количества

неклассических моделей математической физики [3]. Отметим, что уравнение (b)

вместе с граничными условиями Дирихле (a) может являться моделью процесса

влагопереноса в почве [14], а также процесса теплопроводности в среде [11].

Уравнение Дзекцера относится к неклассическим уравнениям математической физики [3], иллюстрирующих применение теории уравнений соболевского типа,

развиваемой профессором Г. А. Свиридюком и его учениками. Подробный

исторический обзор уравнений соболевского типа и обширную библиографию

можно найти в [6]. Заметим, что в отличие от ранних исследований уравнения (b),

рассмотрим его с коэффициентом, зависящим от времени.

Решение задачи Дирихле для (b) с условием Шоуолтера – Сидорова [5]

(c)

которое в этой ситуации более применимо, чем традиционное условие Коши (более подробно см. [5], [9]).

Ранее уравнение (b) с различными начальными краевыми условиями рассматривались многими авторами (обзор по этому поводу можно найти в [8],

[7]). Можно еще отметить работу [2], в которой рассматривается стационарное уравнение Дзекцера в цилиндрических координатах и основной задачей исследования являются другие вопросы. В отличие от предыдущих исследований уравнение (b) рассматривается в нестационарном случае. Задачу Дирихле для уравнения (b) будем рассматривать в цилиндрических координатах. Уравнения соболевского типа, с коэффициентами, зависящими от времени, впервые были рассмотрены в диссертации [16], после чего начали применяться для рассмотрения моделей различных процессов [17], [18].

Целью выпускной квалификационной работы является исследование нестационарной модели Дзекцера в цилиндрических координатах.

Для достижения цели работы были представлены следующие задачи:

- ознакомиться с моделью Дзекцера;
- ознакомиться с теоретической частью;
- решить задачу Штурма – Лиувилля для оператора Лапласа в цилиндрических координатах;
- получить решение.

В рамках данной работы происходит ознакомление знакомимся с теорией уравнений соболевского типа, описываем решение задачи Штурма – Лиувилля для оператора Лапласа в цилиндрических координатах, используя функции Бесселя, выполняем построение и изучаем решения уравнения Дзекцера в цилиндрических координатах. Основными методами исследования являются методы функционального анализа [12], уравнений математической физики [3].

Данная выпускная квалификационная работа содержит 2 раздела. В первом разделе подробно рассмотрена предметная область. В нем описывается теория уравнений соболевского типа, так же приводятся определения и формулировки теорем, которые используются для проведения основных построений.

Во втором разделе описано построение решения уравнения Дзекцера. В первом параграфе рассматриваются функции Бесселя. Во втором параграфе описано решение задачи Штурма – Лиувилля для оператора Лапласа в

цилиндрических координатах. В третьем параграфе содержится построение решения самого уравнения Дзекцера, используя результаты предыдущего параграфа.

1. ПРЕДВАРИТЕЛЬНЫЕ СВЕДЕНИЯ

1.1. Относительно секториальный оператор

Пусть X, Y – банахово пространство, оператор A (линейный непрерывный оператор из X в Y) с нетривиальным ядром $N(A)$ (линейный замкнутый плотный оператор в X).

Множества $\rho_r(A)$ называется ρ_r -резольвентным множеством и $\sigma(A)$ –спектром оператора соответственно. Если

Для комплексной переменной λ определим операторнозначные функции $R(\lambda, A)$, $R_r(\lambda, A)$ будем называть соответственно резольвентой, правой резольвентой, левой резольвентой оператора A относительно оператора A .

Теорема 1.1.1. Пусть операторы A, B то ρ_r -резольвента, правая и левая ρ_r -резольвенты оператора A аналитичны в $\rho_r(A)$.

Определение 1.1.1. Пусть $R(\lambda, A)$ Оператор–функция

называется правой ρ_r -резольвентой (левой ρ_r -резольвентой) оператора A относительно оператора A соответственно (кратко, правая ρ_r -резольвента и левая ρ_r -резольвента оператора A).

Определение 1.1.2. Оператор M называется сильно ρ_r -секториальным, если существуют константы α, β – такие, что сектор $S_{\alpha, \beta}$ для каждого $\lambda \in \rho_r(M)$

и существует плотная линейная \mathcal{L} в пространстве \mathcal{H} , такая, что для каждого

$$\begin{aligned} & \text{---} \\ & \text{---} \end{aligned}$$

Теорема 1.1.2. Пусть оператор A является сильно α -секториальным, тогда

(i) существует сильно непрерывная справа нулевая полугруппа $\{e^{-\lambda t}\}_{t \geq 0}$, аналитическая в секторе Σ_α – и решение уравнения

, вида

$$\text{---} \quad \text{---}$$

где контур

(ii) проекторы этого расщепления являются тождествами этих полугрупп

(iii)

(iv) существуют операторы P_1 и оператор P_2 нильпотентен, а степень его нильпотентности не превосходит n

Обозначим

Рассмотрим решение задачи Шоуолтера – Сидорова (с) для нестационарного соболевского уравнения

$$(1.1.1)$$

где φ — скалярная функция, ψ — функция, Φ — функция характеризующая внешнее воздействие на систему.

Определение 1.1.3. Вектор–функция $x(t)$ называется решением уравнения (1.1.1), если оно преобразует (1.1.1) к тождеству. Решение $x(t)$ из (1.1.1) называется решением задачи Шоуолтера – Сидорова (с), (1.1.1), если это удовлетворяет (с).

Теорема 1.1.3. Пусть оператор A является сильно μ –секториальным, тогда для каждого $f(t)$ отделенных от нуля, существует единственное решение $x(t)$ (с), (1.1.1) из

$$(1.1.2)$$

где μ —

Теорема 1.1.4. Пусть оператор A — секториален. Тогда

(i)

(ii)

(iii) существуют операторы $S(t)$.

Будем рассматривать уравнение (1.1.1) вместе с эквивалентным ему при уравнением

$$(1.1.3)$$

как конкретные интерпретации уравнения

$$(1.1.4)$$

с операторами A — банаховы пространства.

1.2. Описание модели Дзекцера. Редукция и абстрактные средства

Грунтовые воды – это свободные (гравитационные) воды первого от поверхности Земли постоянного водоносного горизонта, располагающегося на региональном слое грунта, который обладает очень низкой или полной водонепроницаемостью. Их бассейн совпадает с зоной распределения водопроницаемой породы. Верхняя граница фреатической зоны называется фреатической линией. Насыщенная горная порода с водой называется водоносным горизонтом с вместимостью, определяемой вертикальным расстоянием от фреатической линии до ограничивающего слоя. Пополнение подземных вод происходит из-за инфильтрации осадков, иногда из-за инфильтрации водных рек и других водных объектов, а также из более глубоких водоносных горизонтов [1].

Движение грунтовых вод подчиняется силам тяжести и осуществляется в виде потоков по трещинам и сообщающимся порам. Фреатическая линия грунтовых вод повторяет рельеф поверхности и грунтовые потоки движутся от повышенных участков к пониженным, где происходит их разгрузка в виде нисходящих источников. Грунтовый поток, направленный к местам разгрузки, образует криволинейную поверхность. Течение грунтовой воды называется фильтрацией. Она зависит от наклона фреатической линии или гидравлического (напорного) градиента, а также от водопроницаемости горных пород. В большинстве своём грунтовые воды имеют свободную поверхность и непосредственную связь с атмосферой [1].

Уравнение

(1.

2.1)

чаще всего представляется в теории движения подземных вод. Это обобщение уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью и моделирования эволюции свободной поверхности фильтрации жидкости [2]. Данное уравнение

относится к обширному классу неклассических уравнений математической физики [3], так как левое выражение в уравнении (1.2.1) может быть нулевым при некоторых значениях параметра α . Данное исследование проведено в рамках теории уравнений соболевского типа [4].

Параметр α в (1.2.1) определяется следующей формулой

$$\alpha = \frac{\mu}{k} \left(\frac{p}{p_0} - 1 \right)$$

где μ – доля пустот, k – мощность модуля движения через свободную поверхность, p – коэффициент проницаемости, p_0 – давление на свободную поверхность [2]. Параметры λ и β определяются следующей формулой

$$\lambda = \frac{1}{2} \left(\frac{p}{p_0} + \frac{p_0}{p} \right), \quad \beta = \frac{1}{2} \left(\frac{p}{p_0} - \frac{p_0}{p} \right)$$

Уравнение (1.2.1) представляется следующим образом

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{p}{p_0} \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{p}{p_0} \right) = \frac{1}{k} \frac{\partial^2 p}{\partial x^2}$$

Доля пустот μ характеризует отношение объема пор к объему минеральной части. Учитывая, что во многих случаях это отношение изменяется во времени, то этот параметр является скалярной функцией, зависящей от времени. Переименуем коэффициенты уравнения (1.2.1) следующим образом

— тогда

Принимая во внимание формулу, определяющую эти параметры, получаем

Пусть Ω – ограниченная область с границей Γ из класса C^1 . Рассмотрим в цилиндре задачу Дирихле

(1.

2.2)

для уравнения Дзекцера

(1.2.3)

с условием Шоуолтера – Сидорова

(1.2.4)

Здесь вещественный параметр μ и скалярная функция $\varphi(x)$, описаны выше, а вектор–функция $F(x)$ характеризует внешнее воздействие на систему.

Уравнение (1.2.4) относится к широкому классу уравнений соболевского типа, составляющих обширную область неклассических уравнений математической физики.

Редуцируя задачу (1.2.3), (1.2.4) положим

где $H^1(\Omega)$ – пространства Соболева. Операторы A и B зададим формулами

(1.2.5)

Лемма 1.2.1. Для любых операторов A и B , с

Утверждение леммы следует из линейности, непрерывности и фредгольмовости оператора Лапласа и формул, определяющих операторы A и B .

Обозначим через $\sigma(A)$ спектр однородной задачи Дирихле в области Ω для оператора Лапласа Δ . Спектр $\sigma(A)$ отрицателен, дискретен, конечнократен и сгущается только к $-\infty$. Через λ_n обозначим множество собственных значений, занумерованное по невозрастанию с учетом кратности, а через φ_n – семейство соответствующих собственных функций, ортонормированных относительно скалярного произведения (\cdot, \cdot) в $L^2(\Omega)$.

Теорема 1.2.1. [18] Для любых операторов A и B оператор $A+B$ сильно – секториален.

Теорема 1.2.2. Пусть $\mathbf{r}(t)$, вектор–функция $\mathbf{r}(t)$,
 функция $\mathbf{r}(t)$ и $\mathbf{r}(t)$

(i) . Тогда при любых

(ii) . Тогда при любых существует

Вывод по разделу

В первом разделе подробно рассмотрена предметная область. В нём описывается теория уравнений соболевского типа, также приведены определения и формулировки теорем, которые используются для проведения основных построений. Это поможет нам при решении задачи Штурма – Лиувилля и уравнения Дзекцера.

2. МОДЕЛЬ ДЗЕКЦЕРА В ЦИЛИНДРИЧЕСКИХ КООРДИНАТАХ

2.1. Функции Бесселя

Рассмотрим уравнение

(2.1.1)

называемое уравнением Бесселя [10].

Уравнение (2.1.1) возникает при решении задач математической физики для круглых и цилиндрических тел методом разделения переменных в цилиндрических и полярных координатах. Любое нетривиальное решение уравнения Бесселя называется цилиндрической функцией. Частными примерами цилиндрических функций являются функции Бесселя и Неймана.

Функцию Бесселя индекса ν можно определить рядом

(2.1.2)

где Γ – гамма-функция Эйлера.

Функция Бесселя (2.1.1) представима в виде

где ζ – целая функция.

По признаку Даламбера ряд (2.1.2) сходится равномерно при всех ν , где ν и ζ — произвольные числа. Так как члены ряда представляют собой целые функции по переменной ζ при фиксированном ν и по переменной ν при фиксированном ζ , то $J_\nu(\zeta)$ является целой функцией ζ при любом комплексном ν и целой функцией ν при любом фиксированном комплексном ζ . Все производные от функции $J_\nu(\zeta)$ как по переменной ζ , так и по переменной ν могут вычисляться перестановкой суммирования и дифференцирования.

Проверим, что функция $J_\nu(\zeta)$ удовлетворяет уравнению (2.1.1). Пользуясь соотношением $J_\nu(\zeta) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(\nu - k + 1)} \left(\frac{\zeta}{2}\right)^{\nu - 2k}$, получим

$$J_n(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k+1) \Gamma(n-k+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+n}$$

Цилиндрическая функция $J_n(x)$ называется функцией Бесселя порядка n ,

$$J_n(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k+1) \Gamma(n-k+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+n} \quad (2.1.3)$$

Если n – целому числу, то функция $J_n(x)$ и $J_{-n}(x)$ линейно независимо. Это следует из (2.1.2) в силу

Если же n – целому числу, то

так что функции $J_n(x)$ линейно зависимы.

Справедливы следующие рекуррентные соотношения:

$$x J_n'(x) = n J_n(x) - x J_{n+1}(x) \quad (2.1.4)$$

Формула (2.1.4) следует из (2.1.2)

$$\frac{1}{\sqrt{1-x^2}} = \sum_{n=0}^{\infty} \binom{2n}{n} \frac{x^{2n}}{4^n}$$

Формулу (2.1.4) можно переписать в виде

$$\frac{1}{\sqrt{1-x^2}} = \sum_{n=0}^{\infty} \binom{2n}{n} \frac{x^{2n}}{4^n}$$

При $x=0$ получаем следующее

$$\frac{1}{\sqrt{1-0}} = \sum_{n=0}^{\infty} \binom{2n}{n} \frac{0^{2n}}{4^n} \tag{2.1.5}$$

В частности, из (2.1.3) и (2.1.5) при $x=0$

$$\frac{1}{\sqrt{1-0}} = \sum_{n=0}^{\infty} \binom{2n}{n} \frac{0^{2n}}{4^n}$$

В конечном счёте получаем следующее рекуррентное соотношение:

$$\frac{1}{\sqrt{1-x^2}} = \sum_{n=0}^{\infty} \binom{2n}{n} \frac{x^{2n}}{4^n}$$

Теорема 2.1.1. Корни уравнения

$$(2.1.6)$$

при $x \in (-1, 1)$ – вещественные, простые, кроме, возможно, 0; они симметрично расположены относительно точки 0 и не имеют конечных предельных точек. Доказательство приведено в [10].

Пусть λ_n – собственные значения. Рассмотрим краевую задачу на собственные значения

(2.1.7)

где K области определения оператора
отнесем функции $x(\cdot)$ класса C^1 удовлетворяющий граничным
условиям (2.1.7) и условию $x(1) = 0$ плотно в $L^2(0,1)$.

Из определения непосредственно вытекает: если $x \in D(A)$, то

Оператор A –положительный, причём

Следовательно

Каждое собственное значение оператора неотрицательное и простое. Для
того чтобы λ было собственным значением оператора A , необходимо и
достаточно, чтобы $\lambda > 0$ и $\sqrt{\lambda}$; ему соответствует (единственная) собственная
функция x_λ .

Пусть α – корень уравнения (2.1.6). Тогда из уравнения Бесселя (2.1.1)
следует, что α^2 – собственное значение и $J_0(\alpha \cdot)$ – соответствующая
собственная функция оператора A . Обратно, пусть $\lambda > 0$ – (положительное)
собственное значение и x_λ – соответствующая собственная функция оператора
 A . Тогда

Но из первого граничного условия (2.1.7) следует, что $\lambda = 0$. А тогда $\lambda = 0$ и из второго граничного условия (2.1.7) следует, что $\lambda = 0$ есть корень уравнения (2.1.6).

Таким образом

– все собственные значения и соответствующие собственные функции оператора L .

Наряду с функциями Бесселя $J_n(x)$, большое значение для нашей задачи имеет другой тип цилиндрической функции. Функция Неймана

$$Y_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos(n\theta) \ln \left| \frac{x - i y \cos \theta}{x + i y \cos \theta} \right| d\theta$$

2.2. Задача Штурма – Лиувилля для оператора Лапласа в цилиндрических координатах

Рассмотрим задачу Штурма–Лиувилля для оператора Лапласа в цилиндрических координатах.

Пусть задается как

Найти все собственные значения и собственные функции оператор Лапласа с граничным условием

(2.1)

Уравнение Лапласа в цилиндрических координатах имеет вид:

$$\Delta u = 0$$

Решение в виде:

(2.2.2)

Подставим уравнение Лапласа в исходное уравнение

$$\Delta u = 0$$

(2.3)

Подставляем (2.2.2) в (2.2.3)

$$\Delta u = 0$$

(2.2.4)

Следовательно, уравнения переписываются по-другому

$$\Delta u = 0$$

$$\Delta u = 0$$

Получаются 2 уравнения:

1) —

2) ————— ———

Уравнение 2) так же разбивается ещё на 2 уравнения

a)

b)

Пусть — Не ограничивая общности рассуждений можем считать, что

Тогда

(2.2.5)

откуда

Общее решение дифференциального уравнения (2.2.5) имеет вид

Условие выполняется только если где .

Поэтому задача 1) имеет бесконечное множество решений

(2.2.6)

где используя условие произвольная постоянная.

Таким образом получаем

(2.2.7)

Рассмотрим уравнение a) Общее решение данного дифференциального уравнения имеет вид

— —

Условие выполняется если где .

Поэтому задача a) имеет бесконечное множество решений

(2.2.8)

где C_1, C_2 – произвольные постоянные (при $\lambda > 0$),
получаются решения, отличающиеся от y_1, y_2 только знаком $(-1)^k$).

Задача б) при $\lambda = 0$ имеет только решение $y = 0$.

При $\lambda < 0$ общее решение дифференциального уравнения задачи б) при $\lambda = 0$ совпадает с $y = 0$ (так как множества $\{y = 0\}$ и $\{y = 0\}$ совпадают, то это равенство можно представить следующими способами или $y = 0$) имеет вид $y = 0$.

Или с учётом $\lambda = 0$

где J_n функции Бесселя и Неймана. Все цилиндрические функции – квазипериодические.

Учитывая неограниченность функции J_n при $x \rightarrow \infty$, находим, что $C_1 = C_2 = 0$. Будем считать $\lambda = \alpha^2$, поскольку собственная функция определяется с точностью до числового множителя, который определяется из условия нормировки. Поэтому собственная функция будет иметь вид $y = J_n(\alpha x)$.

Теперь подставим функцию $y = J_n(\alpha x)$ в граничные условия.

1)

Отсюда получим:

Поскольку для задачи Дирихле все собственные значения α_k^2 , то $\alpha_k = \sqrt{\lambda_k}$, и должно выполняться равенство $J_n(\alpha_k a) = 0$.

Функция Бесселя J_n имеет счетное число положительных нулей α_{kn} , $k=1,2, \dots$

... : α_{kn} . Им будут соответствовать собственные значения $\lambda_{kn} = \alpha_{kn}^2$.

. Таким образом, функции $R(r)$, удовлетворяющие условию Дирихле $R(r)=0$, имеют вид:

Тогда получаем собственные значения и собственные функции задачи Штурма–Лиувилля на круге.

собственные значения λ_n есть корни уравнения

Теперь для функции $Y_n(\theta)$ получаем

С учетом граничных условий $Y_n(0) = Y_n(2\pi) = 0$, $Y_n'(0) = Y_n'(2\pi) = 0$, имеем задачу Штурма–Лиувилля на отрезке:

(2.2.9)

Собственные значения и собственные функции задачи (2.1.7)

Собственные значения и собственные функции оператора Лапласа в области с граничными условиями (2.2.1) имеют вид

(2.2.10)

2.3. Решение нестационарного уравнения Дзекцера в цилиндрических координатах

Уравнение Дзекцера – это уравнение вида

(2.

3.1)

являющееся обобщением уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью, моделирующее эволюцию свободной поверхности фильтрации жидкости [2]. Здесь – вещественные параметры, характеризующие среду; функция , функция играет роль внешних воздействий на систему.

Пусть задается как

Будем искать функцию , определенную в цилиндре , удовлетворяющую уравнению (2.3.1), начальному

(2.

3.2)

и краевому

(2.

3.3)

условиям.

Задачу (2.3.2) и (2.3.3) для уравнения (2.3.1) сводим к задаче Коши для неоднородного уравнения, взяв в качестве пространства и , например, пространства Соболева

(2.3.4)

где Тогда при операторы

(2.3.5)

таковы, что $\lambda_1 < \lambda_2 < \dots$, а $\lambda_n \rightarrow +\infty$. Очевидно, что при $\lambda = \lambda_n$ относительный спектр $\sigma_{rel}(A - \lambda I)$ не пуст. Поэтому будем брать $\lambda \in (\lambda_{n-1}, \lambda_n)$.

Воспользуемся вспомогательной леммой:

Лемма 2.3.1. [18] Пусть пространства X и Y определены в (2.3.4), а операторы A и B определены в (2.3.5). Тогда оператор $A - \lambda I$ сильно λ -секториален.

Теорема 2.3.1. Пусть выполнены условия леммы 2.3.1, тогда

(i) если $\lambda \in (\lambda_{n-1}, \lambda_n)$, то для всех $f \in X$ и $g \in Y$ существует единственное решение задачи (2.3.1) – (2.3.3), имеющее вид

$$u(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_k(x) \cos(\lambda_k y)}{\lambda_k - \lambda} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{g_k(x) \sin(\lambda_k y)}{\lambda_k - \lambda}.$$

(ii) если $\lambda \in (\lambda_{n-1}, \lambda_n)$, то для всех $f \in X$ и $g \in Y$ существует единственное решение задачи (2.3.1) – (2.3.3), имеющий вид

$$u(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{f_k(x) \sin(\lambda_k y)}{\lambda_k - \lambda} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{g_k(x) \cos(\lambda_k y)}{\lambda_k - \lambda}.$$

Здесь $\{f_k(x)\}$ и $\{g_k(x)\}$ – множества ортонормированных собственных функций и соответствующих им собственных значений однородной смешанной краевой задачи для оператора Лапласа в области Ω , занумерованные по убыванию собственных значений с учетом их кратности. Штрих у знака суммы означает отсутствие слагаемых с номерами k такими, что $\lambda_k = \lambda$.

По функции $u(x, y)$ подберем решение таким образом, чтобы выполнялось

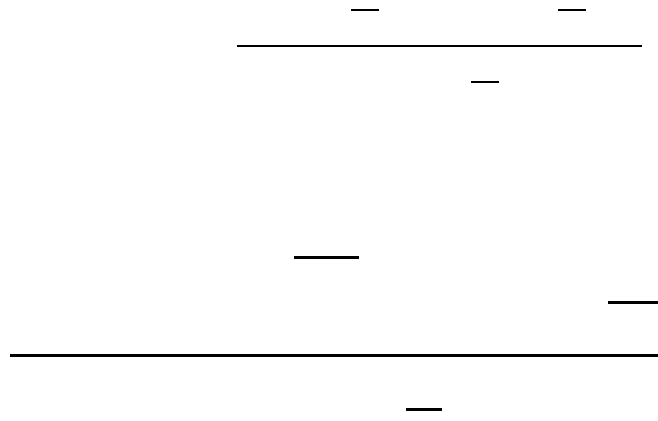
Для этого подставим в данное уравнение $\{ \quad \}$ и $\{ \quad \}$ – собственные функции и соответствующие им собственные значения однородной смешанной задачи для оператора Лапласа.

Таким образом, для случая 1) (\quad) теоремы (2.3.1) получаем

$$\frac{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots}{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots} = \frac{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots}{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots}$$

Соответственно, для случая 2) (\quad) теоремы (2.3.1) получим

$$\frac{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots}{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots} = \frac{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots}{\int_{\Omega} \dots \int_{\Omega} \dots}$$



Вывод по разделу

Во втором разделе были подробно рассмотрены функции Бесселя, для построения решения уравнения Дзекцера были найдены собственные значения и собственные функции задачи Штурма – Лиувилля в цилиндрических координатах через функции Бесселя. А также найдено решение нестационарного уравнения Дзекцера в цилиндрических координатах.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

В ходе данной работы были изучены основные положения теории уравнения соболевского типа. Был проведен обзор литературы по теме исследования. В работе были рассмотрены нестационарные уравнения соболевского типа, где один из параметров уравнения является скалярной функцией и характеризует изменение во времени параметров взаимовлияния состояний исследуемой системы.

Была исследована модель Дзекцера. Рассмотрены функции Бесселя для нахождения решения поставленной задачи в цилиндрических координатах. Для построения решения были найдены собственные значения и собственные функции задачи Штурма – Лиувилля в цилиндрических координатах через функции Бесселя. А также найдено решение нестационарного уравнения Дзекцера в цилиндрических координатах.

Таким образом, выполнены все поставленные задачи, основная цель данной выпускной квалификационной работы.

БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Полубаринова-Кочина, П.Я. Теория движения грунтовых вод / П.Я. Полубаринова-Кочина. – М.: Наука, 1977. – 664 с.
2. Дзекцер, Е.С. Обобщенные уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью / Е.С. Дзекцер // ДАН СССР. – 1972. – Т. 202, № 5. – С. 1031 – 1033.
3. Свиридюк, Г.А. Неклассические модели математической физики / Г.А. Свиридюк, С.А. Загребина // Вестник ЮУрГУ. Серия: Математическое моделирование и программирование. – 2012. – № 40 (229). – С. 7 – 18.
4. Sviridyuk, G.A. Linear Sobolev type equations and degenerate semigroups of operators / G.A. Sviridyuk, V.E. Fedorov. – Utrecht, Boston: VSP, 2003. – 216 p.
5. Свиридюк, Г.А. Задача Шоултера – Сидорова как феномен уравнений соболевского типа / Г.А. Свиридюк, С.А. Загребина // Известия Иркутск. гос. ун-та. Серия: Математика. – 2010. – Т. 3, № 1. – С. 104 – 125.
6. Демиденко, Г.В. Уравнения и системы не разрешенные относительно старшей производной / Г. В. Демиденко, С. В. Успенский. – Новосибирск: Научная книга, 1998. – 438 с.
7. Сагадеева, М.А. Дихотомии решений линейных уравнений соболевского типа / М.А. Сагадеева. – Челябинск: Изд. центр ЮУрГУ, 2012. – 139 с.
8. Соболев, С. Л. Об одной новой задаче математической физики / С.Л. Соболев // Изв. АН СССР. Сер.матем – 1954. – Т.18. – С. 3 – 50.
9. Шестаков, А.Л. Численное решение задачи оптимального измерения / А.Л. Шестаков, А.В. Келлер, Е.И. Назарова // Автоматика и телемеханика. – 2012. – № 1. – С. 107 – 115.
10. Владимирова, В.С. Уравнения математической физики / В.С. Владимирова, В.В.Жаринов. – М.: ФИЗМАТЛИТ, 2004. – 400 с.
11. Загребина, С.А. Линейные уравнения соболевского типа с относительно р-ограниченными операторами и аддитивным белым шумом / С.А. Загребина,

- Е.А. Солдатова // Известия Иркутского государственного университета. Серия: Математика. – 2013. – № 1. – С. 20 – 34.
- 12.Соболев, С. Л. Об одной новой задаче математической физики / С.Л. Соболев // Изв. АН СССР. Сер.матем – 1954. – Т. 18. – С. 3 – 50.
- 13.Свиридюк, Г.А. Линейные соболевские уравнения/ Г.А. Свиридюк // рук. доп. в ВИНТИ 1985. № 4265. – С. 40.
- 14.Свиридюк, Г.А. Линейные уравнения соболевского типа / Г.А. Свиридюк, В.Е. Федоров. – Челябинск, 2003. – 216 с.
- 15.Сагадеева, М.А. Вырожденные потоки разрешающих операторов / М.А. Сагадеева // Вестник ЮУрГУ. Серия: Математика. Механика. Физика. – 2017. – Т. 9, № 1. – С. 22 – 30.
- 16.Сагадеева, М.А. Исследование устойчивости решений линейных уравнений соболевского типа: дис. канд. ф.-м.н. – 2006.
- 17.Sagadeeva, M.A. The nonautonomous linear oskolkov model on a geometrical graph: the stability of solutions and the optimal control problem / M.A. Sagadeeva, G.A. Sviridyuk. – Semigroups of operators – Theory and applications. – 2015. – 257 – 271 p.
- 18.Sagadeeva, M.A. The Numerical Solution to the Optimal Control Problem for the Nonstationary Dzektsler Model / M.A. Sagadeeva // Journal of Computational and Engineering Mathematics. - 2014. - V. 1, № 3. - P. 46-54.