

**ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ АВТОНОМНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ
УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ПРОФЕССИОНАЛЬНОГО ОБРАЗОВАНИЯ**

КАЗАНСКИЙ (ПРИВОЛЖСКИЙ) ФЕДЕРАЛЬНЫЙ УНИВЕРСИТЕТ

ИНСТИТУТ МАТЕМАТИКИ И МЕХАНИКИ ИМ. Н. И. ЛОБАЧЕВСКОГО

КАФЕДРА ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

01.03.01 : МАТЕМАТИКА

ВЫПУСКНАЯ КВАЛИФИКАЦИОННАЯ РАБОТА

(Бакалаврская работа)

ЭЛЕМЕНТАРНЫЕ РЕШЕНИЯ ОПЕРАТОРОВ

И НЕКОТОРЫЕ ИХ ПРИЛОЖЕНИЯ

Работа завершена:

« ____ » _____ 2015 г. _____ Ахмедгараева З.С.

Работа допущена к защите:

Научный руководитель

Кандидат физ.-мат. наук, доцент,

« ____ » _____ 2015 г. _____ Салехов Л.Г.

Заведующий кафедрой:

Доктор физ.-мат. наук, профессор

« ____ » _____ 2015 г. _____ Елизаров А.М.

КАЗАНЬ – 2015 г.

СОДЕРЖАНИЕ

1. Введение	3
2. Теоритические сведения	4
3. Задачи, решенные методом преобразования Фурье	9
4. Задачи, решенные с помощью метода введения новой неизвестной функции.	15
5. Задачи, решенные с помощью метода предварительного дифференцирования.	20
6. Элементарные решения известных операторов	24
7. Список литературы	26

ВВЕДЕНИЕ

Понятие элементарного решения операторов играет важную роль в решениях линейных уравнений в частных производных, а также уравнений свёрток в пространствах обобщенных функций. Конструкция элементарного решения дает информацию о регулярности решения рассматриваемого уравнения и его единственность. Для отыскания элементарных решений существуют различные методы, среди которых наиболее важным и современным является метод Фурье в пространстве обобщенных функций медленного роста и другие методы.

Целью моей бакалаврской работы является

- рассмотреть определение элементарного решения как для линейных уравнений в частных производных, так и для уравнений свёрток в пространствах обобщенных функций.
- рассмотреть теорию уравнений свёрток в свёрточных алгебрах и модулях.
- ввести определение преобразования Фурье в пространствах обобщенных функций медленного роста, его свойства.
- рассмотреть отыскание элементарных решений для различных, известных, а далее неизвестных операторов, применяя преобразование Фурье и другие методы.
- привести различные примеры задач, где привлекаются элементарные решения.

Теоритические сведения

Определение и свойства свертки

Определение 1 Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ — открытое множество, $\varphi : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$. Носителем функции φ называется

$$\text{Supp } \varphi := \overline{\{x \in \Omega | \varphi(x) \neq 0\}}.$$

Лемма Пусть $f, g \in \mathcal{L}^1(\mathbb{R}^n)$. Тогда $\langle f * g, \varphi \rangle = \langle f \otimes g, \varphi^\Delta \rangle$, где $\forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, $\varphi^\Delta := \varphi(x+y)$ на \mathbb{R}^{2n} .

Н.В $\{\mathcal{L}'(\mathbb{R}^n), " * "$ $\} = \mathcal{A}_c$, то есть операция свертки в \mathcal{L}^1 обладает следующими свойствами:

- 1) ассоциативность;
- 2) коммутативность;
- 3) внутренний закон композиции $f, g \in \mathcal{A}, (f * g) \in \mathcal{A}$.

Перепишем лемму в следующем виде:

$$\langle f * g, \varphi \rangle = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n} f(y)g(x-y)\varphi(x) dydx = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n} f(y)g(z)\varphi(y+z) dydz.$$

Доказательство

Для доказательства леммы, при интегрировании по x сделаем линейную и биективную замену $x-y=z$. Тогда $dx = dz$, $dx = dx_1, dx_2, \dots, dx_n$ при переходе используем якобиан и он равен 1, так как линейная замена.

$$\int_{\mathbb{R}^n} \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} f(y)g(x-y) dy \right\} \varphi(x) dx = \int_{\mathbb{R}^n} f(y)dy \left\{ \int_{\mathbb{R}^n} g(x-y)\varphi(x) dx \right\} = \int_{\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n} f(y)g(z)\varphi(y+z) dydz.$$

Н.В Заметим, что если функция f с компактным носителем, то φ^Δ не будет с компактным носителем, тогда $\langle S \otimes T, \varphi^\Delta \rangle$ не определено.

Определение 2 Пусть S и $T \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$, носители которых допускают свертку, тогда свертка определяется по формуле

$$\langle S * T, \varphi \rangle = \langle S \otimes T, \varphi^\Delta \rangle$$

где $\forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$.

Общие свойства свертки:

1) *Коммутативность*

S и T две обобщенные функции, носители которых образуют пару, допускающих свертку, тогда

$$S * T = T * S.$$

2) $\forall T \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ имеет место следующие свойства:

а) $\delta * T = T * \delta = T$.

б) $\delta_a * T = T * \delta_a = \tau_a T, \forall a \in \mathbb{R}^n, \tau_a \varphi := \varphi(x - a)$.

в) $D^\alpha \delta * T = T * D^\alpha \delta = D^\alpha T \forall \alpha \in \mathbb{N}^n$.

3) *Ассоциативность*

S, T, H — обобщенные функции, носители которых образуют пару, допускающих свертку, тогда

$$(S * T) * H = S * (T * H).$$

4) $Supp(S * T) \subset SuppS + SuppT$.

5) $\tau_a(S * T) = S * \tau_a T = \tau_a S * T, \forall a \in \mathbb{R}^n$.

6) $D^\alpha(S * T) = D^\alpha S * T = S * D^\alpha T$

Определение сверточной алгебры

Определение 3 Векторное подпространство $\mathcal{A} \subset \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ снабженное сверткой называется *сверточной алгеброй* если:

1) $S * T = T * S$, где $S, T \in \mathcal{A}$

2) $(S * T) * H = S * (T * H)$, где $\forall S, T, H \in \mathcal{A}$

3) $\forall S, T \in \mathcal{A}$, то $S * T \in \mathcal{A}$

Если сверточная алгебра обладает мерой Дирака $\delta \in \mathcal{A}$, то она называется *сверточной алгеброй с единицей*.

Известны следующие сверточные алгебры:

1) если $\mathcal{E}'(\mathbb{R}^n)$ — обобщенная функция с компактным носителем снабдить операцией свертка $\{\mathcal{E}'(\mathbb{R}^n), " * "$ $\} = \mathcal{A}_c$.

2) $\mathcal{D}'(\mathbb{R}_+) = \mathcal{D}'_{\mathbb{R}_+}(\mathbb{R})$ — пространство обобщенных функций, носители которых содержатся в $\mathbb{R}_+ := [0, \infty)$, является сверточной алгеброй с единицей.

3) $\mathcal{S}'(\mathbb{R})$ — пространство обобщенных функций медленного роста, носители которых содержатся $\mathbb{R}_+ := [0, \infty)$ $\{\mathcal{S}'(\mathbb{R}), " * "$ $\} = \mathcal{A}_c$ также есть сверточная алгебра.

4) $\mathcal{L}^1(\mathbb{R}^n), \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ являются сверточной алгеброй, но без единицы.

Определение сверточного модуля

Определение 4 \mathcal{A} - сверточная алгебра с единицей, \mathfrak{M} - векторное подпространство обобщенных функций содержащее \mathcal{A} , $\mathfrak{M} \supset \mathcal{A}$, тогда \mathfrak{M} - это *сверточный модуль* на сверточной алгебре \mathcal{A} , если $\forall A \in \mathcal{A}, \forall X \in \mathfrak{M}$, то $A * X = X * A \in \mathfrak{M}$ и обладающее свойствами:

- 1) $B * (A * X) = (B * A) * X, \forall A, B \in \mathcal{A}; \forall X \in \mathfrak{M};$
- 2) $(A + B) * X = (A * X) + (B * X);$
- 3) $A * (X + Y) = A * X + A * Y, \forall A \in \mathcal{A}; \forall X, Y \in \mathfrak{M},$

сверточная алгебра \mathcal{A} называется *алгеброй сверточных операторов* на \mathfrak{M} .

Примеры сверточных модулей:

- 1) Всякая сверточная алгебра с единицей, есть сверточный модуль на себя.
- 2) $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^n) \equiv \mathfrak{M}$ на $\mathcal{A} = \mathcal{E}'(\mathbb{R})$.
- 3) Пространство обобщенных функций с параболическим носителем, есть сверточный модуль на алгебре обобщенных функций с гиперболическим носителем.
- 4) $\mathcal{S}'(\mathbb{R}^n)$ является сверточным модулем на сверточной алгебре $\mathcal{A} = \Theta'_c(\mathbb{R}^n)$, где $\Theta'_c(\mathbb{R}^n)$ - пространство обобщенных функций быстрого убывания.

Элементы теории уравнений сверток

Определение 5 Пусть \mathcal{A} — алгебра сверточный в пространстве \mathfrak{M} на \mathcal{A} .

$$A * X = W,$$

где $A \in \mathcal{A}; X, W \in \mathfrak{M}$.

Определение 6 $E \in \mathfrak{M}$, E — обобщенная функция, которая удовлетворяет следующему уравнению сверток

$$A * E = \delta,$$

причем должно выполняться $A * E = E * A = \delta$.

Уравнения сверток в сверточной алгебре \mathcal{D}'_+

Известно, что $\mathcal{D}'_+(\mathbb{R})$ обозначает сверточную алгебру обобщенных функций на \mathbb{R} с носителем на $\mathbb{R}_+ := [0, \infty)$.

$D \equiv \frac{d}{dt}$ — производная в смысле обобщенных функций.

Существование элементарного решения в \mathcal{D}'_+ у оператора $P(D)$

$$P(D) = D^m + c_1 D^{m-1} + \dots + c_{m-1} D + c_m.$$

Теорема У оператора $P(D)$ $\exists!$ элементарное решение $E \in \mathcal{D}'_+(\mathbb{R})$, и оно равно

$$E = Y(t)\mathbf{e}(t),$$

где $\mathbf{e}(t)$ решение классической задачи

$$”\mathbf{e}” : \begin{cases} P(D)\mathbf{e} = 0 \\ \mathbf{e}(0) = \mathbf{e}'(0) = \dots = \mathbf{e}^{(m-2)}(0) = 0. \\ \mathbf{e}^{(m-1)}(0) = 1. \end{cases}$$

$$P(D)E = \delta.$$

Доказательство

$P(D)$ $\exists!$ $\mathbf{e}(t)$ — регулярная обобщенная функция.

$E = Y(t)\mathbf{e}(t)$ — доопределенный класс решений на всей оси \mathbb{R} .

$$P(D)E = \delta.$$

$$D^j E = Y(t)D^j \mathbf{e} + \delta(D^{j-1}\mathbf{e})(0) + \dots + D^{j-1}\delta\mathbf{e}(0), \quad j = \overline{0, m}.$$

$$\frac{dTf}{dx} = T_{f'} + \sum_{j=0}^N \delta_j \delta_{a_j}, \quad \text{где } \delta_j \text{ — скачок } \delta_j = \varphi(a_j + 0) - f(a_j - 0).$$

$$c_j D^j E = Y(t)D^j \mathbf{e}(t).$$

$$c_0 D^m E = Y(t)D^m \mathbf{e}(t) + \delta.$$

$$P(D)E = Y(t)P(D)\mathbf{e}(t) + \delta = \delta, \quad j = \overline{0, m-1}.$$

Преобразования Фурье и его свойства

Определение 6 Пусть $f \in \mathcal{L}^1(\mathbb{R}^n)$, тогда

$$(\mathcal{F}f)(\xi) := \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i x \xi} f(x) dx, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}^n,$$

\mathcal{F} называют преобразованием Фурье.

Тогда *копреобразование Фурье* определяется по формуле

$$(\bar{\mathcal{F}}f)(\xi) := \int_{\mathbb{R}} e^{2\pi i x \xi} f(x) dx, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}^n.$$

Свойства:

1) $\mathcal{F}(\chi_a) = \delta_a, \chi_a = e^{2\pi i a \xi}.$

2) $\mathcal{F}(\delta_a) = \chi_a.$

3) $\mathcal{F}[(2\pi i \xi)^\alpha] = D^\alpha \delta, \quad \forall \alpha \in \mathbb{N}^n.$

4) $\mathcal{F}(D^\alpha \delta) = (-2\pi i \xi)^\alpha.$

5) $\mathcal{F}(v.p.\frac{1}{x})(\xi) = -\pi i \operatorname{sgn} \xi.$

6) $\mathcal{F}(\operatorname{sgn} x) = \frac{1}{\pi i} v.p.\frac{1}{\xi}.$

Задачи, решенные методом преобразования Фурье

Задача 1.

Рассмотрим оператор вида:

$$P(D) = \left\{ \left(\frac{d}{dt} + \alpha \right)^{(2)} + \beta^2 \right\}, \quad \forall \alpha, \beta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}.$$

Найти $E \in \mathcal{D}'_+$.

Элементарное решение будем искать в виде:

$$E = Y(t)\mathbf{e}(t), \quad (1.1)$$

где $\mathbf{e}(t)$ решение классической задачи:

$$\text{”}\mathbf{e}\text{”} : \begin{cases} \left\{ \left(\frac{d}{dt} + \alpha \right)^{(2)} + \beta^2 \right\} \mathbf{e} = 0, \\ \mathbf{e}(0) = 0, \\ \mathbf{e}'(0) = 1. \end{cases} \quad (1.2)$$

Решение этой задачи имеет вид:

$$\mathbf{e}(t) = e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t. \quad (1.3)$$

Тогда элементарное решение будет выглядеть:

$$E = Y(t) e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t \in \mathcal{D}'_+. \quad (1.4)$$

Приложение. $P(D)U = T$, $T \in \mathcal{D}'_+$, $U \in \mathcal{D}'_+$, тогда

$$\exists! U = E * T.$$

Задача 2.

Рассмотрим линейный дифференциальный оператор в частных производных первого порядка с постоянными коэффициентами. Этот оператор известен, как оператор переноса.

$$P(D) = \left(a \frac{\partial}{\partial t} + b \frac{\partial}{\partial x} + c \right), \quad a, b, c - \text{const.}$$

Найти E . Предположим, что элементарное решение лежит в \mathcal{S}' .

$$\mathcal{F}_x | P(D)E = \delta(x, t). \quad (2.1)$$

Применим метод преобразования Фурье по x к обеим частям уравнения (2.1) и введем обозначение:

$$\mathcal{F}_x E(x, t) = \hat{E}(\xi, t). \quad (2.2)$$

Получаем обыкновенное дифференциальное уравнение:

$$\left(\frac{d}{dt} + \frac{c + 2\pi i \xi b}{a} \right) \hat{E}(\xi, t) = \frac{\delta(t)}{a}. \quad (2.3)$$

$$\hat{E}(\xi, t) = \frac{Y(t)}{a} e^{-\frac{c+2\pi i \xi b}{a} t}.$$

Применим обратное преобразование Фурье.

$$E(x, t) = \bar{\mathcal{F}}_\xi(\hat{E}(\xi, t)).$$

Используя свойство преобразования Фурье $\bar{\mathcal{F}}\bar{\chi}_a = \delta_a = \delta(x - \frac{b}{a}t)$.

$$E(x, t) = \frac{Y(t)}{a} e^{-\frac{c}{a}t} \delta(x - \frac{b}{a}t). \quad (2.4)$$

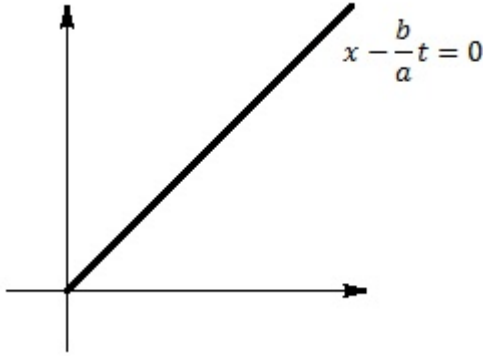


Рис. 1: График носителя меры Дирака.

Приложение.

$$P(D)U = T,$$

где $\forall T$ принадлежит сверточному модулю обобщенных функций с параболическим носителем.

$$U = E * T.$$

$$\begin{cases} P(D)u = f(x, t), t > 0, \\ u|_{t=0} = 0. \end{cases}$$

Тогда решение

$$u(x, t) = \frac{1}{a} \int_0^t e^{-\frac{c}{a}(t-\tau)} f\left[x - \frac{b}{a}(t-\tau), \tau\right] d\tau. \quad (2.5)$$

Задача 3.

$$P(D) = \left(a \frac{\partial}{\partial t} + b \frac{\partial}{\partial x} + c \right)^{(2)}, \quad a, b, c - const.$$

Найти E .

Предположим, что элементарное решение лежит в \mathcal{S}' .

$$\mathcal{F}_x | P(D)E = \delta(x, t). \quad (3.1)$$

Применим метод преобразования Фурье по x к обеим частям уравнения (3.1) и введем обозначение:

$$\mathcal{F}_x E(x, t) = \hat{E}(\xi, t). \quad (3.2)$$

Получаем обыкновенное дифференциальное уравнение:

$$\left(\frac{d}{dt} + \frac{c + 2\pi i \xi b}{a} \right)^{(2)} \hat{E}(\xi, t) = \frac{\delta(t)}{a^2}. \quad (3.3)$$

Воспользуемся методом элементарных функций:

$${}^{\prime\prime} \mathbf{e}^{\prime\prime} : \begin{cases} \left\{ \left(\frac{d}{dt} + \frac{c+2\pi i \xi b}{a} \right)^{(2)} \right\} \mathbf{e} = 0, \\ \mathbf{e}(0) = 0, \\ \mathbf{e}'(0) = 1. \end{cases} \quad (3.4)$$

$$\mathbf{e}(t) = e^{-\frac{1}{a}(c+2\pi i \xi b)t} t. \quad (3.5)$$

$$\hat{E}(\xi, t) = \frac{1}{a^2} Y(t) e^{-\frac{1}{a}(c+2\pi i \xi b)t}. \quad (3.6)$$

Применим обратное преобразование Фурье.

$$E(x, t) = \bar{\mathcal{F}}_{\xi}(\hat{E}(\xi, t)).$$

Используя свойство преобразования Фурье $\bar{\mathcal{F}} \bar{\chi}_a = \delta_a = \delta(x - \frac{b}{a}t)$.

$$E(x, t) = \frac{Y(t)}{a^2} e^{-\frac{c}{a}t} \delta\left(x - \frac{b}{a}t\right). \quad (3.7)$$

Задача 4.

Рассмотрим задачу Коши с нулевыми начальными условиями:

$$\begin{cases} P(D)u = f(x, t), & \forall t > 0, \forall x \in \mathbb{R}, \\ u|_{t=0} = 0, \\ u_t|_{t=0} = 0, \end{cases} \quad (4.1)$$

где $P(D)$ оператор такого вида:

$$P(D) = \left(a \frac{\partial}{\partial t} + b \frac{\partial}{\partial x} + c \right)^{(2)}, \quad a, b, c - const.$$

Введем регулярные обобщенные функции:

$$U = Y(t)u(x, t). \quad (4.2)$$

$$F = Y(t)f(x, t). \quad (4.3)$$

Эти обобщенные функции определены на всей фазовой плоскости.

$$PU = F. \quad (4.4)$$

Запишем уравнение свёрток:

$$P\delta(x, t) * U = F. \quad (4.5)$$

$$PE = \delta.$$

$$U = E(x, t) *_{(x,t)} F.$$

Запишем элементарное решение:

$$E(x, t) = \frac{Y(t)}{a^2} e^{-\frac{c}{a}t} \delta\left(x - \frac{b}{a}t\right)t. \quad (4.6)$$

$$U(x, t) = E(x, t) *_{(x,t)} Y(t)f(x, t) = \frac{Y(t)}{a^2} e^{-\frac{c}{a}t} \delta\left(x - \frac{b}{a}t\right)t *_{(x,t)} Y(t)f(x, t) =$$

свёртка по x :

$$= \frac{Y(t)}{a^2} e^{-\frac{c}{a}t} * Y(t)f\left(x - \frac{b}{a}t, t\right)t = \frac{1}{a^2} \int_{\mathbb{R}} (t - \tau)Y(t - \tau)e^{-\frac{c}{a}(t-\tau)}Y(\tau)f\left(x - \frac{b}{a}\tau, \tau\right) d\tau =$$

$$\frac{1}{a^2} \int_0^{+\infty} (t - \tau)Y(t - \tau)e^{-\frac{c}{a}(t-\tau)}f\left(x - \frac{b}{a}\tau, \tau\right) d\tau =$$

$$\frac{1}{a^2} \int_0^t (t - \tau) e^{-\frac{c}{a}(t-\tau)} f\left(x - \frac{b}{a}\tau, \tau\right) d\tau.$$

Получаем интегральное представление решения задачи Коши:

$$U(x, t) = \frac{1}{a^2} \int_0^t (t - \tau) e^{-\frac{c}{a}(t-\tau)} f\left(x - \frac{b}{a}\tau, \tau\right) d\tau. \quad (4.7)$$

Задача 5.

$$P(D) = \left\{ \left(a \frac{\partial}{\partial t} + b \frac{\partial}{\partial x} + c \right)^{(2)} + d^2 \right\}, \quad a, b, c - const.$$

Найти. $E \in \mathcal{S}'$.

Предположим, что элементарное решение лежит в \mathcal{S}' .

$$\mathcal{F}_x | P(D)E = \delta(x, t). \quad (5.1)$$

Применим метод преобразования Фурье по x к обеим частям уравнения (5.1) и введем обозначение:

$$\mathcal{F}_x E(x, t) = \hat{E}(\xi, t). \quad (5.2)$$

Получаем обыкновенное дифференциальное уравнение:

$$\left[\left(\frac{d}{dt} + \frac{c + 2\pi i \xi b}{a} \right)^{(2)} + \left(\frac{d}{a} \right)^2 \right] \hat{E}(\xi, t) = \frac{\delta(t)}{a^2}. \quad (5.3)$$

Воспользуемся методом элементарных функций:

$${}^{\prime} \mathbf{e} : \begin{cases} \left\{ \left(\frac{d}{dt} + \frac{c + 2\pi i \xi b}{a} \right)^{(2)} + \left(\frac{d}{a} \right)^2 \right\} \mathbf{e} = 0, \\ \mathbf{e}(0) = 0, \\ \mathbf{e}'(0) = 1. \end{cases} \quad (5.4)$$

Составляем характеристическое уравнение:

$$\begin{aligned} \left(\lambda + \frac{c + 2\pi i \xi b}{a} \right)^{(2)} + \left(\frac{d}{a} \right)^2 &= 0, \\ \lambda + \frac{c + 2\pi i \xi b}{a} &= \pm i \frac{d}{a}, \\ \lambda &= \pm i \frac{d}{a} - \frac{c + 2\pi i \xi b}{a}. \end{aligned} \quad (5.5)$$

Тогда решение "е" запишется:

$$\mathbf{e}(t) = \frac{a}{d} e^{-\frac{c+2\pi i \xi b}{a} t} \sin \frac{d}{a} t.$$
$$\hat{E}(\xi, t) = \frac{Y(t)}{ad} e^{-\frac{c+2\pi i \xi b}{a} t} \sin \frac{d}{a} t. \quad (5.6)$$

Применим обратное преобразование Фурье.

$$E(x, t) = \bar{\mathcal{F}}_{\xi}(\hat{E}(\xi, t)). \quad (5.7)$$

Используя свойство преобразования Фурье $\bar{\mathcal{F}}\bar{\chi}_a = \delta_a = \delta(x - \frac{b}{a}t)$.

$$E(x, t) = \frac{Y(t)}{a^2} e^{-\frac{c}{a}t} \sin \frac{d}{a} t \delta(x - \frac{b}{a}t). \quad (5.8)$$

Задачи, решенные с помощью метода введения новой неизвестной функции

Задача 6.

Рассмотрим дифференциальный оператор хорошо известный, как даламбертиан размерности 1 с релаксациями по временной переменной t и по пространственной переменной x , где $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$.

$$P(D) = \left\{ \left(\frac{\partial}{\partial t} + \alpha \right)^{(2)} - a^2 \left(\frac{\partial}{\partial x} + \beta \right)^{(2)} \right\}.$$

Найти E .

$$P(D)E = \delta(x, t). \quad (6.1)$$

Воспользуемся методом введения новой неизвестной функции:

$$E = e^{-(\alpha t + \beta x)t} \mathcal{E}. \quad (6.2)$$

Подставляем (6.2) \rightarrow (6.1), получаем

$$\frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathcal{E} - a^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \mathcal{E} = \delta(x, t), \quad (6.3)$$

$$\mathcal{E} = \frac{1}{2a} Y(at - |x|). \quad (6.4)$$

При подстановке (6.4) \rightarrow (6.2), получаем

$$E = \frac{1}{2a} e^{-(\alpha t + \beta x)t} Y(at - |x|). \quad (6.5)$$

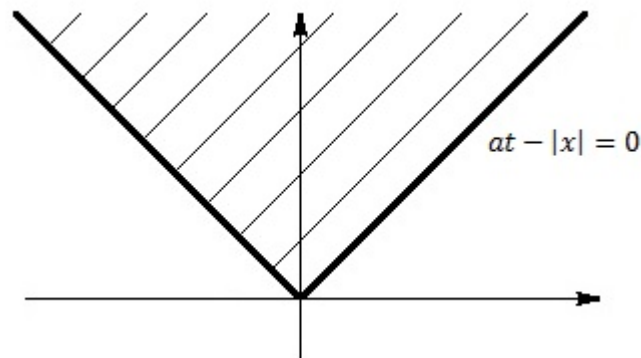


Рис. 2: Конус волнбудущего.

Приложение. $P(D)U = T$ в \mathfrak{M} будет $\exists!$

$$U = E * T.$$

$$\begin{cases} P(D)u = f(x, t), & \forall t > 0, \forall x \in \mathbb{R}, \\ u|_{t=0} = 0, \\ u_t|_{t=0} = 0. \end{cases}$$

Тогда решение получаем в таком виде:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-(at-\tau)}^{x+(at-\tau)} e^{-[\alpha(t-\tau)+\beta(x-\xi)]t} f(\xi, \tau) d\xi d\tau, \quad (6.6)$$

при $\alpha = \beta = 0$, то получаем формулу Даламбера:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-(at-\tau)}^{x+(at-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi d\tau. \quad (6.7)$$

Задача 7.

$$P(D) = \left(\frac{\partial}{\partial t} + a \frac{\partial}{\partial x} + c \right) \left(\frac{\partial}{\partial t} - a \frac{\partial}{\partial x} + c \right), \quad a, c - const.$$

Перепишем оператор в виде:

$$\begin{aligned} P(D) &= \left(\frac{\partial}{\partial t} + c \right)^{(2)} - a^2 \frac{\partial}{\partial x}. \\ \left[\left(\frac{\partial}{\partial t} + c \right)^{(2)} - a^2 \frac{\partial}{\partial x} \right] E &= \delta(x, t). \end{aligned} \quad (7.1)$$

Воспользуемся методом введения новой неизвестной функции:

$$E = e^{-ct} \mathcal{E}. \quad (7.2)$$

Подставляем (7.2) \rightarrow (7.1), получаем

$$\frac{\partial^2}{\partial t^2} \mathcal{E} - a^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \mathcal{E} = \delta(x, t), \quad (7.3)$$

$$\mathcal{E} = \frac{1}{2a} Y(at - |x|). \quad (7.4)$$

При подстановке (7.4) \rightarrow (7.2), получаем

$$E = \frac{1}{2a} e^{-ct} Y(at - |x|). \quad (7.5)$$

Н.В. Если $c = 0$, то имеем классический ответ даламбериана:

$$E = \frac{1}{2a}Y(at - |x|). \quad (7.6)$$

Задача 8.

Рассмотрим оператор вида:

$$P(D) = \left\{ \left(\frac{d}{dt} + \alpha \right)^{(2)} + \beta^2 \right\}^{(2)}, \quad \forall \alpha, \beta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}.$$

Найти $E \in \mathcal{D}'_+$.

$$P(D)E = \delta.$$

Применим метод итераций:

$$\left[\left(\frac{d}{dt} + \alpha \right)^{(2)} + \beta^2 \right] \left[\left(\frac{d}{dt} + \alpha \right)^{(2)} + \beta^2 \right] E = \delta. \quad (8.1)$$

$$PE = E_1, \quad (8.2)$$

$$E_1 = Y(t)e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t. \quad (8.3)$$

$$PE_1 = \delta. \quad (8.4)$$

$$E = E_1 * E_1 = E_1^{*2} = \left\{ Y(t)e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t \right\}^{*2} =$$

$$\frac{1}{\beta^2} \int_0^{+\infty} Y(t-\tau)e^{-\alpha(t-\tau)} \sin \beta(t-\tau) Y(\tau)e^{-\alpha\tau} \sin \beta\tau d\tau =$$

$$\frac{1}{\beta^2} \int_0^t e^{-\alpha(t-\tau)} \sin \beta(t-\tau) e^{-\alpha\tau} \sin \beta\tau d\tau = \frac{e^{-\alpha t}}{\beta^2} \int_0^t \sin \beta(t-\tau) \sin \beta\tau d\tau. \quad (8.5)$$

Обозначим через

$$I(t) = \int_0^t \sin \beta(t-\tau) \sin \beta\tau d\tau.$$

Воспользуемся формулой

$$\sin \alpha \sin \beta = \frac{\cos(\alpha - \beta) \cos(\alpha + \beta)}{2}.$$

$$I(t) = \frac{1}{2} \int_0^t [\cos \beta(t - 2\tau) - \cos \beta t] d\tau = \frac{1}{2} \left[\int_0^t \cos \beta(t - 2\tau) d\tau - \cos \beta t \int_0^t d\tau \right].$$

Сделаем замену $t - 2\tau = \xi$, $d\tau = -\frac{1}{2}d\xi$, тогда

$$I(t) = \frac{1}{2} \left[\int_0^t \cos \beta \xi d\xi - t \cos \beta t \right] = \frac{1}{2} \left[\frac{\sin \beta t}{\beta} - t \cos \beta t \right].$$

Тогда элементарное решение имеет вид:

$$E = \frac{Y(t)e^{-\alpha t}}{2\beta^2} \left[\frac{\sin \beta t}{\beta} - t \cos \beta t \right] \in \mathcal{D}'_+. \quad (8.6)$$

Задача 9.

Рассмотрим задачу Коши вида:

$$\begin{cases} P(D)u = f(t), & t > 0 \\ u(0) = a_0, & a_0, a_1 \in \mathbb{R} \\ \frac{du}{dt}(0) = a_1, \end{cases} \quad (9.1)$$

где

$$P(D) = \left\{ \left(\frac{d}{dt} + \alpha \right)^{(2)} + \beta^2 \right\}, \quad \forall \alpha, \beta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}.$$

Введем регулярные обобщенные функции:

$$U = Y(t)u, \quad (9.2)$$

$$F = Y(t)f(t). \quad (9.3)$$

Применяем оператор $P(D)$ к функции U , получаем

$$\frac{dU}{dt} = Y(t)u' + \delta u = Y(t)u' + \delta a_0. \quad (9.4)$$

$$\frac{d^2U}{dt^2} = Y(t)u'' + \delta a_1 + \delta' a_0. \quad (9.5)$$

$$\begin{array}{l} \alpha^2 + \beta^2 \left| U = Y(t)u, \right. \\ 2\alpha \left| \frac{dU}{dt} = Y(t)u' + \delta u = Y(t)u' + \delta a_0, \right. \\ 1 \left| \frac{d^2U}{dt^2} = Y(t)u'' + \delta a_1 + \delta' a_0. \right. \end{array}$$

Складываем их, и получаем

$$LU = Y(t)Lu + 2\alpha\delta a_0 + \delta' a_0 = Y(t)f(t) + (2\alpha a_0 + a_1)\delta + \delta' a_0.$$

$$LU = F(t) + (2\alpha a_0 + a_1)\delta + \delta' a_0.$$

$$LU = W.$$

Так как элементарное решение

$$E = Y(t)e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t \in \mathcal{D}'_+ \Rightarrow \exists!$$

$$U = E * W. \quad (9.6)$$

$$U = E * \{F(t) + (2\alpha a_0 + a_1)\delta + \delta' a_0\}. \quad (9.7)$$

Будем отыскивать интегральное представление по шагам:

$$1) E * F(t) = Y(t)e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t * Y(t)f(t) = \int_{\mathbb{R}} Y(t-\tau)e^{-\alpha(t-\tau)} \frac{1}{\beta} \sin \beta(t-\tau) Y(\tau)f(\tau) d\tau =$$

$$\int_0^{+\infty} Y(t-\tau)e^{-\alpha(t-\tau)} \frac{1}{\beta} \sin \beta(t-\tau) f(\tau) d\tau = \int_0^t e^{-\alpha(t-\tau)} \frac{1}{\beta} \sin \beta(t-\tau) f(\tau) d\tau.$$

$$2) E * (2\alpha a_0 + a_1)\delta = (2\alpha a_0 + a_1)\delta E.$$

$$3) E * a_0\delta' = a_0 \frac{\partial E}{\partial t}.$$

Тогда

$$U = \int_0^t e^{-\alpha(t-\tau)} \frac{1}{\beta} \sin \beta(t-\tau) f(\tau) d\tau + (2\alpha a_0 + a_1)Y(t)e^{-\alpha t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t + a_0 \frac{\partial E}{\partial t}.$$

$$U = \frac{1}{\beta} \left[\int_0^t e^{-\alpha(t-\tau)} \sin \beta(t-\tau) f(\tau) d\tau + (2\alpha a_0 + a_1)Y(t)e^{-\alpha t} \sin \beta t + a_0 e^{-\alpha t} (\beta \cos \beta t - \alpha \sin \beta t) \right]. \quad (9.8)$$

Задачи, решенные с помощью метода предварительного дифференцирования

Задача 10.

Рассмотрим уравнение свертков:

$$Y(t)e^{-ct} * U = T \in \mathcal{D}'_+. \quad (10.1)$$

$$Y(t)e^{-ct} * E = \delta(t). \quad (10.2)$$

Воспользуемся методом предварительного дифференцирования:

$$\frac{d(Y(t)e^{-ct})}{dt} = \delta - ce^{-ct}Y(t).$$

$$\frac{d(Y(t)e^{-ct})}{dt} + ce^{-ct}Y(t) = \delta. \quad (10.3)$$

$$\left(\frac{d}{dt}\delta + c\delta\right) * Y(t)e^{-ct} = \delta. \quad (10.4)$$

$$\left(\frac{d}{dt}\delta + c\delta\right) * \left| Y(t)e^{-ct} * E = \delta(t). \right. \quad (10.5)$$

$$E = \frac{d}{dt}\delta + c\delta. \quad (10.6)$$

$$\text{Supp } \delta = \{0\} \Rightarrow E \in \mathcal{D}'_+,$$

тогда

$$U = E * T, \quad \forall T \in \mathcal{D}'_+. \quad (10.7)$$

Задача 11.

Рассмотрим уравнение свертков

$$Y(t)e^{-t} \sin \beta t * U = T \in \mathcal{D}'_+. \quad (11.1)$$

$$P(D)|P(D)\{Y(t)e^{-t} \sin \beta t\} = \delta.$$

$$P(D) = \left\{ \left(\frac{d}{dt} + 1 \right)^{(2)} + \beta^2 \right\}. \quad (11.2)$$

$$P(D)E = \delta. \quad (11.3)$$

Применяем метод элементарных решений.

$$”\mathbf{e}” : \begin{cases} \left\{ \left(\frac{d}{dt} + 1 \right)^{(2)} + \beta^2 \right\} \mathbf{e} = 0, \\ \mathbf{e}(0) = 0, \\ \mathbf{e}'(0) = 1. \end{cases} \quad (11.4)$$

Тогда элементарное решение будет выглядеть:

$$E = Y(t)e^{-t} \frac{1}{\beta} \sin \beta t. \quad (11.5)$$

Обе части уравнения (11.1) умножим сверточно на $\frac{1}{\beta}P(D)$, получим

$$U = \frac{1}{\beta} \left[\left(\frac{d}{dt} + 1 \right)^{(2)} + \beta^2 \right] T. \quad (11.6)$$

Задача 12.

Рассмотрим уравнение

$$A(t) * X = W, \quad (12.1)$$

где $A(t) = Y(t)e^{pt} \frac{\text{sh} \omega t}{\omega} * Y(t)e^{pt} \frac{\sin \omega t}{\omega}$.

Найти решение X уравнения (12.1).

Найдем вид оператора $P(D)$:

$$P(D) | P(D) \left\{ Y(t)e^{pt} \frac{\text{sh} \omega t}{\omega} \right\} = \delta.$$

$$P(D) = \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(2)} - \omega^2 \right\}. \quad (12.2)$$

$$P(D)E = \delta.$$

$$”\mathbf{e}” : \begin{cases} \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(2)} - \omega^2 \right\} \mathbf{e} = 0, \\ \mathbf{e}(0) = 0, \\ \mathbf{e}'(0) = 1. \end{cases} \quad (12.3)$$

Решение этой задачи имеет вид:

$$\mathbf{e}(t) = e^{pt} \frac{1}{\omega} \text{sh} \omega t. \quad (12.4)$$

Тогда элементарное решение будет выглядеть:

$$E = Y(t)e^{pt}\frac{1}{\omega} \text{sh } \omega t. \quad (12.5)$$

Найдем вид оператора $Q(D)$:

$$Q(D)Y(t)e^{pt}\frac{\text{sh } \omega t}{\omega} = \delta.$$

$$Q(D) = \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(2)} + \omega^2 \right\}. \quad (12.6)$$

$$Q(D)E = \delta.$$

$$\text{”e”} : \begin{cases} \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(2)} + \omega^2 \right\} \mathbf{e} = 0, \\ \mathbf{e}(0) = 0, \\ \mathbf{e}'(0) = 1. \end{cases} \quad (12.7)$$

Решение этой задачи имеет вид:

$$\mathbf{e}(t) = e^{pt}\frac{1}{\omega} \sin \omega t. \quad (12.8)$$

Тогда элементарное решение будет выглядеть:

$$E = Y(t)e^{pt}\frac{1}{\omega} \sin \omega t. \quad (12.9)$$

Обе части уравнения (12.1) умножим сверточно на $P(D)$, получим

$$P(D) \left[Y(t)e^{pt}\frac{\text{sh } \omega t}{\omega} * Y(t)e^{pt}\frac{\sin \omega t}{\omega} \right] * X = P(D)\delta * W,$$

$$P(D)\delta * \left[Y(t)e^{pt}\frac{\text{sh } \omega t}{\omega} * Y(t)e^{pt}\frac{\sin \omega t}{\omega} \right] * X = P(D)W.$$

N.B $P(D)\delta * W = P(D)W$.

$$P(D) \left[Y(t)e^{pt}\frac{\text{sh } \omega t}{\omega} \right] * Y(t)e^{pt}\frac{\sin \omega t}{\omega} * X = P(D)W.$$

$$P(D) \left[Y(t)e^{pt}\frac{\text{sh } \omega t}{\omega} \right] = \delta.$$

$$Q(D)Y(t)e^{pt}\frac{\sin \omega t}{\omega} * X = P(D)W,$$

$$X = Q(D) \left[P(D)W \right]. \quad (12.10)$$

$$Q(D)[P(D)] = \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(2)} + \omega^2 \right\} \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(2)} - \omega^2 \right\} = \left\{ \left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(4)} - \omega^4 \right\}.$$

Тогда решение уравнения (12.1) примет вид:

$$X = \left[\left(\frac{d}{dt} - p \right)^{(4)} - \omega^4 \right] W. \quad (12.11)$$

Элементарные решения известных операторов

Задача 13.

Рассмотрим волновой оператор:

$$\square_n = \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \sum_{k=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_k^2}.$$

Найти E .

Перейдем к построению элементарного решения волнового оператора.

$$\mathcal{F}_x | \square_n E = \delta(x, t). \quad (13.1)$$

Применим метод преобразования Фурье по x к обеим частям уравнения (13.1) и введем обозначение:

$$\mathcal{F}_x E_n(x, t) = \hat{E}_n(\xi, t). \quad (13.2)$$

В результате получим

$$\frac{d^2}{dt^2} \hat{E}_n(\xi, t) + (2\pi i |\xi|)^2 \hat{E}_n(\xi, t) = \delta(t), \quad (13.3)$$

$$\hat{E}_n(\xi, t) = Y(t) \frac{\sin 2\pi |\xi| t}{2\pi |\xi|}. \quad (13.4)$$

Пусть $n = 3$. Применим обратное преобразование Фурье.

$$E(x, t) = \bar{\mathcal{F}}_\xi(\hat{E}_3(\xi, t)). \quad (13.5)$$

Используя свойство преобразования Фурье $\bar{\mathcal{F}} \bar{\chi}_a = \delta_a = \delta_{s(0,t)}$.

$$E_3(x, t) = \frac{Y(t)}{4\pi t} \delta_{s(0,t)}. \quad (12.6)$$

Итог: Оператор \square_3 $\exists!$ элементарное решение с носителем, содержащийся в конусе волнблудущего в \mathbb{R}^4 , и это решение дается формулой (13.6).

Задача 14.

Рассмотрим оператор диффузии (теплопроводности):

$$P(D)u(x, t) = \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u(x, t),$$

где $\forall x \in \mathbb{R}^n, \forall t \in \mathbb{R}, u(x, t) = u(x_1, \dots, x_n, t_1, \dots, t_n)$.

Найти E . Предположим, что $E \in \mathcal{S}'$, чтобы применить преобразование Фурье действовало в пространстве обобщенных функций.

$$\mathcal{F}_x \left| \frac{\partial E}{\partial t} - \Delta E = \delta(x, t). \right. \quad (14.1)$$

Применим метод преобразования Фурье по x к обеим частям уравнения (14.1) и введем обозначение:

$$[\mathcal{F}_x E(x, t)](\xi, t) = \hat{E}(\xi, t). \quad (14.2)$$

Получаем

$$\frac{d}{dt} \hat{E}(\xi, t) + 4\pi|\xi|^2 \hat{E}(\xi, t) = \delta(t). \quad (14.3)$$

Элементарное решение этого уравнения выглядит:

$$\hat{E}(\xi, t) = Y(t) e^{4\pi^2|\xi|^2 t}.$$

Применим обратное преобразование Фурье.

$$E(x, t) = \bar{\mathcal{F}}_\xi(\hat{E}_3(\xi, t)). \quad (14.4)$$

Применяя фундаментальное свойство преобразования Фурье, находим

$$E(x, t) = \frac{Y(t) e^{-\frac{|x|^2}{4t}}}{(4\pi t)^n}. \quad (14.5)$$

Список литературы

- [1] Владимиров В. С. *Уравнения математической физики.*, М.:Наука., 2000 г., 400с..
- [2] Владимиров В.С., Вашарин А.А., Каримова Х.Х., Михайлов В.П., Сидоров Ю.В., Шабунин М.И. *Сборник задач по уравнениям математической физики.*, М.: ФИЗМАТЛИТ., , 2003 г., 288с..
- [3] Шубин М. А., *Лекции об уравнениях математической физики .*, М.: МЦНМО., 2003 г., 303с..
- [4] Агранович М. С., *Обобщенные функции и соболевские пространства.*, Лекции НМУ.,2003., 67с..
- [5] Салехов Л. Г., *Лекции по уравнениям в частных производных.*, 2011г.
- [6] Салехов Л. Г., *Лекции по технике ядер.*, 2012г.
- [7] Салехов Л. Г., *Лекции по интегральным преобразованиям в пространстве обобщенных функций.*, 2014г.