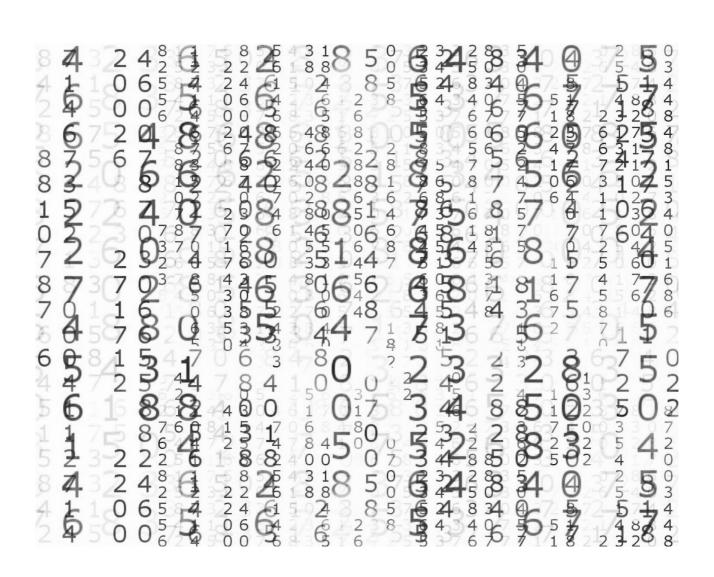


А.И. Попов, А.И. Трифанов, И.С. Лобанов, И.Ю. Попов ТИПОВОЙ РАСЧЕТ ПО МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ФИЗИКЕ



Санкт-Петербург 2018

МИНИСТЕРСТВО ОБРАЗОВАНИЯ И НАУКИ РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ УНИВЕРСИТЕТ ИТМО

Лобанов И.С., Попов А.И., Попов И.Ю., Трифанов А.И.

Типовой расчет по математической физике

РЕКОМЕНДОВАНО К ИСПОЛЬЗОВАНИЮ В УНИВЕРСИТЕТЕ ИТМО по направлению подготовки 01.03.02, 12.03.03 в качестве учебно-методического пособия для реализации основных профессиональных образовательных программ высшего образования бакалавриата.



Санкт-Петербург

2018

Лобанов И.С., Попов А.И., Попов И.Ю., Трифанов А.И. Типовой расчет по математической физике. Учебно-методическое пособие. Санкт-Петербург: Университет ИТМО, 2018. – 39 с.

Рецензенты:

д.ф.-м.н., профессор факультета лазерной фотоники и оптоэлектроники Г.П. Мирошниченко;

д.ф.-м.н., профессор факультета систем управления и робототехники В.М. Уздин.

Учебно-методическое пособие содержит в себе типовой расчет по математической физике. Предназначено для студентов 3 – 4 курсов академического бакалавриата. Типовой расчет включает в себя задачи по следующим темам: "Уравнения гиперболического типа", "Уравнения параболического типа", "Уравнения эллиптического типа", "Приведение уравнений к каноническому виду", "Функция Грина дифференциального оператора", "Функция Грина задачи Штурма-Лиувилля", "Формула Грина" и "Функция Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в области".



Университет ИТМО – ведущий вуз России в области информационных и фотонных технологий, один из немногих российских вузов, получивших в 2009 году статус национального исследовательского университета. С 2013 года Университет ИТМО – участник программы повышения конкурентоспособности российских университетов среди ведущих мировых научнообразовательных центров, известной как проект «5 в 100». Цель Университета ИТМО – становление исследовательского университета мирового уровня, предпринимательского по типу, ориентированного на интернационализацию всех направлений деятельности.

© Университет ИТМО, 2018

© Лобанов И.С., Попов А.И., Попов И.Ю., Трифанов А.И., 2018

Содержание

Общие рекомендации	5
Задание 1. Уравнения гиперболического типа	6
Пример выполнения задания 1	6
Варианты задания 1	8
Задание 2. Уравнения параболического типа	11
Пример выполнения задания 2	11
Варианты задания 2	14
Задание 3. Уравнения эллиптического типа	16
Пример выполнения задания 3	16
Варианты задания 3	19
Задание 4. Приведение уравнений к каноническому виду	22
Пример выполнения задания 4	22
Варианты задания 4	23
Задание 5. Функция Грина дифференциального оператора	24
Пример выполнения задания 5	24
Варианты задания 5	25
Задание 6. Функция Грина задачи Штурма-Лиувилля	27
Пример выполнения задания 6	27
Варианты задания 6	28
Задание 7. Формула Грина	30
Пример выполнения задания 7	30
Варианты задания 7	32
Задание 8. Функция Грина задачи Дирихле для уравнения	-

Лапласа в области	34
Пример выполнения задания 8	34
Варианты задания 8	35

Общие рекомендации

Типовой расчет по математической физике включает в себя задачи по следующим темам: "Уравнения гиперболического типа", "Уравнения параболического типа", "Уравнения эллиптического типа", "Приведение уравнений к каноническому виду", "Функция Грина дифференциального оператора", "Функция Грина задачи Штурма-Лиувилля", "Формула Грина"и "Функция Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в области".

Для каждого задания есть 20 вариантов. Студент решает по одному заданию своего варианта из каждой темы. Номер варианта соответствует порядковому номеру в списке группы, но может быть изменен по усмотрению преподавателя.

Решения задач должны быть написаны достаточно подробно и аккуратно. Также необходимо выписать условия задач и сделать необходимые рисунки.

Сделанная работа сдается на проверку преподавателю, который в случае необходимости может потребовать защиты типового расчета: объяснить решения задач либо задать вопросы по теории. Типовой расчет снабжен краткими методическими указаниями. Так что студент может приступить к решению задач, не дожидаясь, пока соответствующий материал будет рассказан на лекции.

Задание 1. Уравнения гиперболического типа

Пример выполнения задания 1

Задача. Решить начально-краевую задачу для уравнения струны.

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \tag{1}$$

с однородными граничными условиями (ГУ):

$$u(0,t) = u(2,t) = 0 (2)$$

и начальными условиями (НУ)

$$u(x,0) = 0, \ u'_t(x,0) = \begin{cases} x, 0 \le x \le 1, \\ 2 - x, 1 \le x \le 2. \end{cases}$$
 (3)

Решение. Используем метод разделения переменных. Будем искать решение u(x,t) данной задачи в виде произведения двух функций:

$$u(x,t) = X(x)T(t). (4)$$

Здесь X(x) - функция только переменной x, T(t) - функция только переменной t. Подставив (4) в (1) получим следующее равенство, которое должно удовлетворяться тождественно:

$$\frac{1}{X\left(x\right)}\frac{d^{2}X\left(x\right)}{dx^{2}} = \frac{1}{T\left(t\right)}\frac{d^{2}T\left(t\right)}{dt^{2}}.$$
(5)

Фиксируя некоторое значение x и меняя t (или наоборот), получим, что правая и левая части (5) при изменении своих аргументов сохраняют постоянное значение:

$$\frac{1}{X\left(x\right)}\frac{d^{2}X\left(x\right)}{dx^{2}} = \frac{1}{T\left(t\right)}\frac{d^{2}T\left(t\right)}{dt^{2}} = \lambda.$$
 (6)

Из (6) получим два обыкновенных дифференциальных уравнения для определения функций X(x) и T(t):

$$\begin{cases} X''(x) - \lambda X(x) = 0, \\ T''(t) - \lambda T(t) = 0. \end{cases}$$
 (7)

Из граничных условий и требования нетривиальности решения получим условия для функции X(x):

$$X(0) T(t) = X(2) T(t) = 0 \Rightarrow X(0) = X(2) = 0.$$
 (8)

Таким образом, в связи с нахождением функции X(x) мы приходим к простейшей задаче о собственных значениях: найти такие значения параметра λ , при которых существуют нетривиальные решения задачи

$$X'' - \lambda X = 0$$

$$X(0) = X(2) = 0$$

$$(9)$$

Здесь необходимо рассмотреть три случая: а) $\lambda > 0$, б) $\lambda = 0$ и в) $\lambda < 0$. Можно показать, что в первых двух случаях существует только тривиальное решение X(x) = 0, поэтому мы подробно остановимся только на случае в). Пусть $\lambda = -p^2 < 0$, тогда корни соответствующего характеристического уравнения:

$$q^2 + p^2 = 0 (10)$$

будут $q = \pm i p$. Отсюда получим общее решение уравнения (9)

$$X(x) = C\cos(px) + D\sin(px). \tag{11}$$

Удовлетворяя граничным условиям найдем:

$$X(0) = C = 0, \quad X(2) = D\sin(2p) = 0.$$
 (12)

Из требования $X\left(x\right)\neq0$ получим $\sin\left(2p\right)=0$, откуда

$$p_n = \frac{\pi n}{2}, \quad n \in Z. \tag{13}$$

Значит $X_n(x) = D \sin\left(\frac{\pi nx}{2}\right)$ - нетривиальное решение задачи (9) Значениям p_n соответствуют следующие решения для T(t):

$$T_n(t) = A_n \cos\left(\frac{\pi nt}{2}\right) + B_n \sin\left(\frac{\pi nt}{2}\right).$$
 (14)

Возвращаясь к исходной задаче, заключаем, что функции $u_n(x,t) = X_n(x) T_n(t)$ являются частными решениями уравнения (1), удовлетворяющими граничным условиям (2). Общее решение

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left(A_n \cdot \cos \frac{\pi nt}{2} + B_n \cdot \sin \frac{\pi nt}{2} \right) \cdot \sin \frac{\pi nx}{2} \quad (15)$$

в силу линейности и однородности уравнения (1) также удовлетворяет этому уравнению и граничным условиям (2). Начальные условия (3) позволяют определить A_n и B_n Для этого потребуем, чтобы функция u(x,t) удовлетворяла начальным условиям (3):

$$\begin{cases} u(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cdot \sin \frac{\pi nx}{2} = 0, \\ u'_t(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \cdot \frac{\pi n}{2} \cdot \sin \frac{\pi nx}{2} = \begin{cases} x, 0 \le x \le 1, \\ 2 - x, 1 \le x \le 2. \end{cases} \end{cases}$$
 (16)

Из первого условия (16) найдем $A_n = 0$, а из второго получим выражение для коэффициентов B_n :

$$B_n = \frac{2}{\pi n} \left(\int_0^1 x \cdot \sin \frac{\pi nx}{2} dx + \int_1^2 (2 - n) \cdot \sin \frac{\pi nx}{2} dx \right) = (-1)^{n+1} \frac{8}{\pi^2 n^2}.$$
(17)

Подставляя полученные результаты в (15), получим решение исходного уравнения:

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n+1} \frac{8}{\pi^2 n^2} \cdot \sin \frac{\pi nt}{2} \cdot \sin \frac{\pi nx}{2}.$$
 (18)

Варианты задания 1

Решить начально-краевую задачу для уравнения струны.

1.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 9 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u(0,t) = u'_{x}(4,t) = 0, \\ u(x,0) = -x, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

2.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 4 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u(0,t) = u'_{x}(6,t) = 0, \\ u(x,0) = x, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

3.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 9 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u'_{x}(0,t) = u'_{x}(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x^{2}, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

4.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 4 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = \begin{cases} x, 0 \le x \le 1/2, \\ 1-x, 1/2 \le x \le 1, \end{cases} & \begin{cases} 9 \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u'_{x}(0,t) = u'_{x}(2,t) = 0, \\ u(x,0) = \begin{cases} x, 0 \le x \le 1, \\ 1, 1 \le x \le 2, \end{cases} \\ u(x,0) = \begin{cases} x, 0 \le x \le 1, \\ 1, 1 \le x \le 2, \end{cases} \end{cases}$$

5.
$$\begin{cases} 4\frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u(0,t) = u'_{x}(6,t) = 0, \\ u(x,0) = x, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

6.
$$\begin{cases} 9\frac{\partial^{2}u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2}u}{\partial x^{2}}, \\ u'_{x}(0,t) = u'_{x}(1,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_{t}(x,0) = x(1-x); \end{cases}$$

7.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u'_{x}(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = 1 - x, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

8.
$$\begin{cases} 4\frac{\partial^{2}u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2}u}{\partial x^{2}}, \\ u(0,t) = u(2,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_{t}(x,0) = \begin{cases} 1,0 \le x \le 1, \\ 2-x,1 \le x \le 2; \end{cases} \end{cases}$$

9.
$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u(4,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_t(x,0) = 4 - x; \end{cases}$$

$$\begin{cases} 9\frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}, \\ u'_{x}(0,t) = u'_{x}(2,t) = 0, \\ u(x,0) = \begin{cases} x, 0 \le x \le 1, \\ 1, 1 \le x \le 2, \end{cases} \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

11.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} + 1, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_{t}(x,0) = x; \end{cases}$$

12.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 4 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} + 1, \\ u'_{x}(0, t) = u'_{x}(1, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \\ u'_{t}(x, 0) = 9 - x; \end{cases}$$

13.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} + x, \\ u'_{x}(0, t) = u'_{x}(4, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \\ u'_{t}(x, 0) = 0; \end{cases}$$

14.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 4 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} - x, \\ u(0,t) = u(4,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

15.
$$\begin{cases} 4\frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} - 2, \\ u(0, t) = u(2, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \\ u'_{t}(x, 0) = x; \end{cases}$$

16.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} - x, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

17.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 4 \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} + x^{2}, \\ u'_{x}(0, t) = u'_{x}(4, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \\ u'_{t}(x, 0) = 0; \end{cases}$$

18.
$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 9 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 1 - x, \\ u(0,t) = u(4,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_t(x,0) = 0; \end{cases}$$

19.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} - x + 2, \\ u(0,t) = u'_{x}(2,t) = 0, \\ u(x,0) = 0, \\ u'_{t}(x,0) = 0; \end{cases}$$

20.
$$\begin{cases} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} - 4x^{2}, \\ u'_{x}(0, t) = u(4, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \\ u'_{t}(x, 0) = 0. \end{cases}$$

Задание 2. Уравнения параболического типа

Пример выполнения задания 2

Задача. Решить начально-краевую задачу для уравнения теплопроводности.

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - 4u,\tag{19}$$

с однородными граничными условиями

$$u'_{x}(-1,t) = u'_{x}(1,t) = 0 (20)$$

и начальными условиями

$$u\left(x,0\right) = x^{2}. (21)$$

Решение. Для удобства произведем замену переменной и положим z = x + 1. В этом случае граничные и начальное условия примут вид:

$$u'_{z}(0,t) = u'_{z}(2,t) = 0,$$
 (22)

$$u(z,0) = (z-1)^{2}.$$
 (23)

Теперь используем метод Фурье разделения переменных. Положим

$$u(z,t) = X(z)T(t), \qquad (24)$$

где X(z) - функция только переменой z, а T(t) - функция только переменной t. После подстановки в исходное дифференциальное уравнение получим следующее равенство, которое должно удовлетворяться тождественно:

$$\frac{1}{T(t)}\frac{dT(t)}{dt} + 4 = \frac{1}{X(z)}\frac{d^{2}X(z)}{dz^{2}}.$$
 (25)

Фиксируя некоторое z и меняя t (или наоборот), получим, что правая и левая части последнего выражения при изменении своих аргументов сохраняют постоянное значение:

$$\frac{1}{T(t)}\frac{dT(t)}{dt} + 4 = \frac{1}{X(z)}\frac{d^2X(z)}{dz^2} = \lambda.$$
 (26)

отсюда получим два дифференциальных уравнения для определения функций $X\left(z\right)$ и $T\left(t\right)$:

$$X''(z) - \lambda X(z) = 0, (27)$$

$$T'(t) + (4 - \lambda) T(t) = 0.$$
 (28)

Из граничных условий и требования нетривиальности решения, получим условия для функции X(z):

$$X'(0) = X'(2) = 0. (29)$$

Таким образом, мы приходим к задаче о собственных значениях:

$$X''(z) - \lambda X(z) = 0, (30)$$

$$X'(0) = X'(2) = 0. (31)$$

Здесь требованию нетривиальности решения удовлетворяют случаи: $\lambda=0,\,\lambda<0.$

Пусть $\lambda=0$. Тогда уравнение для функции X(x) имеет вид: X''(z)=0. Его решение: X(z)=Az+B. Удовлетворяя граничным условиям X'(0)=X'(2)=0, находим X(x)=B. Соответствующее уравнение для функции T(t) таково:

$$T'(t) + 4T(t) = 0$$
 (32)

Его решение:

$$T(t) = Be^{-4t} (33)$$

Таким образом, мы получаем следующее решение уравнения теплопроводности при $\lambda < 0$:

$$u\left(x,t\right) = Be^{-4t} \tag{34}$$

Рассмотрим теперь случай $\lambda = -p^2 < 0$. Корни соответствующего характеристического уравнения равны $q = \pm ip$. Отсюда получим:

$$X(z) = C\cos(pz) + D\sin(pz). \tag{35}$$

И

$$X'(z) = -Cp\sin(pz) + Dp\cos(pz). \tag{36}$$

Удовлетворяя граничным условиям, найдем:

$$X'(0) = Dp = 0, \quad X'(2) = Cp\sin(2p) = 0.$$
 (37)

Из требования $X'(z) \neq 0$ получим $\sin{(2p)} = 0$, откуда

$$p_n = \frac{\pi n}{2}, \quad n \in \mathbb{Z}. \tag{38}$$

Значит

$$X_n(z) = C\cos\left(\frac{\pi nx}{2}\right). \tag{39}$$

Решим дифференциальное уравнение для функции $T\left(t\right)$ при $\lambda=-p_{n}^{2}$:

$$T'(t) + (4 + p_n^2) T(t) = 0.$$
 (40)

Соответствующее характеристическое:

$$q + 4 + p_n^2 = 0, (41)$$

то есть

$$T(t) = A \exp\left[\left(-p_n^2 - 4\right)t\right] = A \exp\left[-\frac{\pi^2 n^2}{4}t - 4t\right].$$
 (42)

Для того, чтобы решение u(x,t) удовлетворило начальному условию, воспользуемся следующим свойством линейных однородных уравнений: сумма решений линейного однородного уравнения есть решение этого уравнения:

$$u(z,t) = \frac{B_0}{2}e^{-4t} + \sum_{n=1}^{\infty} B_n \exp\left[-\frac{\pi^2 n^2}{4}t - 4t\right] \cos\left(\frac{\pi nz}{2}\right).$$
 (43)

Из начального условия следует, что

$$u(z,0) = (z-1)^2 = \frac{B_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} B_n \cos\left(\frac{\pi nz}{2}\right).$$
 (44)

Таким образом, получили разложение функции $(z-1)^2$ в ряд по косинусам. Способ нахождения коэффициентов B_n в ряде Фурье по косинусам известен:

$$B_0 = \int_0^2 (z - 1)^2 dz = \frac{(z - 1)^3}{3} \Big|_0^2 = \frac{2}{3}.$$
 (45)

$$B_n = \int_0^2 (z - 1)^2 \cos\left(\frac{\pi nz}{2}\right) dz.$$
 (46)

Дважды применяя формулу интегрирования по частям, получаем выражение для B_n :

$$B_n = \frac{8}{\pi^2 n^2} \left((-1)^n + 1 \right), \quad n \neq 0, \tag{47}$$

Подставляя данное выражение в формулу для $u\left(z,t\right)$ и возвращаясь к исходной переменной x, получаем решение задачи:

$$u(z,t) = \frac{1}{3}e^{-4t} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{8}{\pi^2 n^2} \left((-1)^n + 1 \right) \exp\left[-\frac{\pi^2 n^2}{4} t - 4t \right] \cos\left(\frac{\pi nz}{2} \right). \tag{48}$$

Варианты задания 2

Решить начально-краевую задачу для уравнения теплопроводности.

1.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x - x^2; \end{cases}$$
4.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 3\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = 1 - x; \end{cases}$$

2.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u'_x(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x^2; \end{cases}$$
5.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u'_x(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x; \end{cases}$$

3.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 2\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u_x'(1,t) = 0, \\ u(x,0) = \sin(\pi x); \end{cases}$$
6.
$$\begin{cases} 2\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u(2,t) = 0, \\ u(x,0) = x(2-x); \end{cases}$$

7.
$$\begin{cases} 3\frac{\partial u}{\partial t} = 2\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = 1 - x; \end{cases}$$

8.
$$\begin{cases} 4\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u'_x(4,t) = 0, \\ u(x,0) = 4 - x; \end{cases}$$

9.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u(4,t) = 0, \\ u(x,0) = x(4-x); \end{cases}$$

10.
$$\begin{cases} 2\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u'_x(2,t) = 0, \\ u(x,0) = x^2; \end{cases}$$

11.
$$\begin{cases} 3\frac{\partial u}{\partial t} = 4\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u(5,t) = 0, \\ u(x,0) = x; \end{cases}$$

12.
$$\begin{cases} 5\frac{\partial u}{\partial t} = 2\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u(3,t) = 0, \\ u(x,0) = 3x - x^2; \end{cases}$$

13.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 3 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(0,t) = u(3,t) = 0, \\ u(x,0) = 3 - x; \end{cases}$$

14.
$$\begin{cases} 2\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(0,t) = u'_x(2,t) = 0, \\ u(x,0) = x^2 - 2x; \end{cases}$$

15.
$$\begin{cases} 3\frac{\partial u}{\partial t} = 2\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(1,t) = u(2,t) = 0, \\ u(x,0) = x - 1; \end{cases}$$

16.
$$\begin{cases} 5\frac{\partial u}{\partial t} = 3\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u'_x(-1,t) = u'_x(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x^2; \end{cases}$$

17.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 7 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \\ u(1,t) = u'_x(2,t) = 0, \\ u(x,0) = x - 1; \end{cases}$$

18.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - u, \\ u(0,t) = u(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x^2; \end{cases}$$

19.
$$\begin{cases} 2\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - 2u, \\ u'_x(0,t) = u'_x(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x - x^2; \end{cases}$$

20.
$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - 2u, \\ u(0,t) = u'_x(1,t) = 0, \\ u(x,0) = x + x^2; \end{cases}$$

Задание 3. Уравнения эллиптического типа

Пример выполнения задания 3

Задача. Решить граничную задачу для уравнения Лапласа в заданной области.

$$\Delta u = 0, \quad 2 \le r \le 3 \tag{49}$$

с граничными условиями

$$u|_{r=2} = 4 + \sin \varphi, \quad u|_{r=3} = 5\cos 2\varphi.$$
 (50)

Решение. Введем полярную систему координат:

$$\begin{cases} x = r \cos \varphi \\ y = r \sin \varphi \end{cases} \tag{51}$$

Перепишем оператор Лапласа в полярной системе координат:

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2}.$$
 (52)

Решение уравнения Лапласа ищем в виде:

$$u(r,\varphi) = P(r) \Phi(\varphi). \tag{53}$$

Разделяя переменные, получим:

$$\frac{r^2 \left(P''(r) + \frac{1}{r}P'(r)\right)}{P(r)} = -\frac{\Phi''(\varphi)}{\Phi(\varphi)} = \lambda = const. \tag{54}$$

Отсюда сразу получаем уравнения для функций $P(r), \Phi(\varphi)$:

$$\begin{cases}
 r^2 \left(P''(r) + \frac{1}{r} P'(r) \right) = \lambda P(r), \\
 \Phi''(\varphi) = -\lambda \Phi(\varphi) = 0.
\end{cases}$$
(55)

Параметр λ может принимать различные значения: $\lambda < 0, \, \lambda = 0, \, \lambda > 0.$

1 случай. $\lambda < 0$. Пусть $\lambda = -p^2$. Тогда $\Phi''(\varphi) = p^2 \Phi(\varphi)$. Соответствующее характеристическое уравнение:

$$q^2 - p^2 = 0 \Leftrightarrow q = \pm p \tag{56}$$

Тогда общее решение уравнения:

$$\Phi(\varphi) = A \cdot e^{p\varphi} + B \cdot e^{-p\varphi}. \tag{57}$$

Это решение нам не подходит, так как должно быть выполнено условие периодичности: $\Phi(\varphi+2\pi)=\Phi(\varphi)$. Ибо при изменении угла φ на 2π функция $u(r,\varphi)$ должна вернуться к исходному значению: $u(r,\varphi+2\pi)=u(r,\varphi)$.

2 случай.

 $\lambda=0$. Тогда $\Phi''=0 \Leftrightarrow \Phi(\varphi)=A\varphi+B$. Из условия периодичности получаем, что $\Phi(\varphi)=B$. Решим первое уравнение из системы (55) для $\lambda=0$:

$$r^{2}\left(P''(r) + \frac{1}{r}P'(r)\right) = 0,$$
 (58)

что эквивалентно (так как $r \neq 0$):

$$P''(r) + \frac{1}{r}P'(r) = 0 (59)$$

Сделаем замену переменных: V = P'(r):

$$V' + \frac{1}{r}V = 0 \Leftrightarrow \frac{dV}{dr} = -\frac{V}{r} \Leftrightarrow \frac{dV}{V} = -\frac{dr}{r}$$

Интегрируя обе части уравнения, получаем:

$$ln|V| = -ln|r| + C_1 \Leftrightarrow |Vr| = e^{C_1} \Leftrightarrow V = \frac{C_2}{r},$$

то есть

$$P'(r) = \frac{C_2}{r} \Leftrightarrow P = \int \frac{C_2}{r} dr = C_2 lnr + D \quad (ln|r| = lnr, \ r > 0). \tag{60}$$

$$u = P(r) \cdot \Phi(\varphi) = (C_2 lnr + C_3) B = C lnr + D$$
(61)

3 случай. $\lambda > 0$. Пусть $\lambda = p^2$. Тогда $\Phi''(\varphi) + p^2 \Phi(\varphi) = 0$. Соответствующее характеристическое уравнение:

$$q^2 + p^2 = 0 \Leftrightarrow q = \pm ip \tag{62}$$

Тогда общее решение уравнения:

$$\Phi(\varphi) = C\cos p\varphi + D\sin p\varphi, \quad p = 0, 1, \dots$$
 (63)

Параметр p должен быть целым числом в силу условия периодичности: $\Phi(\varphi + 2\pi) = \Phi(\varphi)$. Решим первое уравнение из системы (55) для $\lambda = p^2 > 0$:

$$r^{2}\left(P''(r) + \frac{1}{r}P'(r)\right) = p^{2}P(r). \tag{64}$$

Функцию P(r) ищем в виде: $P(r) = r^a$.

$$r^{2} (a(a-1)r^{a-2} + ar^{a-2}) = p^{2} \cdot r^{a} \Leftrightarrow (a^{2} - a)r^{a} + ar^{a} = p^{2} \cdot r^{a},$$

откуда получаем: $a^2 = p^2 \Leftrightarrow a = \pm p$. Фундаментальная система решений:

$$\begin{cases}
P_1(r) = r^p, \\
P_2(r) = r^{-p}.
\end{cases}$$
(65)

Общее решение линейного однородного дифференциального уравнения есть линейная комбинация функций из фундаментальной системы решений:

$$P(r) = A \cdot r^p + B \cdot r^{-p} \tag{66}$$

Итак, получили следующее решение уравнения (49):

$$u(r,\varphi) = (C \cdot cosp\varphi + D \cdot sinp\varphi) \left(A \cdot r^p + B \cdot r^{-p} \right)$$
 (67)

Для того, чтобы удовлетворить краевым условиям (50), решение задачи будем искать в виде ряда:

$$u(r,\varphi) = A_0 + B_0 \ln r + \sum_{n=1}^{\infty} \left(A_n r^{-n} + B_n r^n \right) \left(C_n \cos n\varphi + D_n \sin n\varphi \right). \tag{68}$$

Найдем неизвестные коэффициенты A_n , B_n , C_n и D_n , используя данные граничные условия. При r=2 имеем:

$$u(2,\varphi) = A_0 + B_0 \ln 2 + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n 2^{-n} + B_n 2^n) (C_n \cos n\varphi + D_n \sin n\varphi) = 4 + \sin \varphi.$$
(69)

Отсюда, приравнивая соответствующие коэффициенты, получим:

$$A_0 + B_0 \ln 2 = 4$$
, $(A_1 2^{-1} + 2B_1) D_1 = 1$, $C_1 = 0$. (70)

С другой стороны:

$$u(3,\varphi) = A_0 + B_0 \ln 3 + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n 3^{-n} + B_n 3^n) (C_n \cos n\varphi + D_n \sin n\varphi) = 5 \cos 2\varphi.$$

и отсюда будем иметь

$$(A_2 2^{-2} + 3^2 B_2) C_2 = 5, \quad D_2 = 0.$$

В остальных случаях $A_n = B_n = C_n = D_n = 0$. Используя эти условия, получим следующие системы уравнений и их решения:

$$\begin{cases} A_0 + B_0 \ln 2 = 4 \\ A_0 + B_0 \ln 3 = 0 \end{cases} \Rightarrow A_0 = 4 + \frac{4 \ln 2}{\ln (3/2)}, \quad B_0 = -\frac{4}{\ln (3/2)};$$

$$\begin{cases} A'_1/2 + 2B'_1 = 1 \\ A'_1/3 + 3B'_1 = 0 \end{cases} \Rightarrow A'_1 = 18/5, \quad B'_1 = -2/5;$$

$$\begin{cases} A'_2/4 + 4B'_2 = 0 \\ A'_2/9 + 9B'_2 = 5 \end{cases} \Rightarrow A'_2 = -144/13, \quad B'_2 = 9/13;$$

Здесь $A'_1 = A_1D_1$, $A'_2 = A_2C_2$ и $B'_1 = B_1D_1$, $B'_2 = B_2C_2$. Теперь можно выписать решение задачи:

$$u\left(r,\varphi\right) = 4 + \frac{4\ln 2}{\ln \left(3/2\right)} - \frac{4}{\ln \left(3/2\right)} \ln r + \left(\frac{18}{5r} - \frac{2}{5}r\right) \sin \varphi + \left(-\frac{144}{13r^2} + \frac{9}{13}r^2\right) \cos 2\varphi.$$

Варианты задания 3

Решить граничную задачу для оператора Лапласа в заданной области.

1.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & r \le 1, \\ u|_{\rho=1} = \cos \phi; \end{cases}$$

2.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & r \le 2, \\ u|_{\rho=2} = 2\sin\phi + \cos 2\phi; \end{cases}$$

3.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 2, \\ u|_{r=1} = \sin \phi, \\ u|_{r=2} = \cos \phi; \end{cases}$$

4.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 2 \le r \le 3, \\ u|_{r=2} = 1, \\ u|_{r=3} = 4\cos\phi. \end{cases}$$

5.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 4, \\ u|_{r=1} = 1 + \sin \phi, \\ u|_{r=4} = 4 \sin 2\phi. \end{cases}$$

6.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 2, \\ u|_{r=1} = \cos 3\phi + 1, \\ u|_{r=2} = 3\sin \phi. \end{cases}$$

7.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 1, \\ 0 \le y \le 2, \end{cases} \\ u(0, y) = u(1, y) = 0, \\ u(x, 0) = x - x^{2}, \end{cases}$$
 13.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 1, \\ 0 \le y \le 1, \end{cases} \\ u(x, 0) = \sin(\pi x), \\ u(x, 1) = \sin(2\pi x), \\ u(0, y) = \sin(3\pi y), u(1, y) = 0. \end{cases}$$

8.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 1, \\ 0 \le y \le 1, \end{cases} \\ u(x,0) = u(x,1) = 0, \\ u(0,y) = 0, \\ u(1,y) = y^2 - y. \end{cases}$$

9.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 2, \\ 0 \le y \le 2, \end{cases} \\ u(x,0) = x^2 - 2x, \\ u(x,2) = u(0,y) = 0, \\ u(2,y) = y^2 - 2y. \end{cases}$$

10.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 2, \\ 0 \le y \le 2, \end{cases} \\ u(x,0) = \sin(\pi x), \\ u(x,2) = \sin(2\pi x), \\ u(0,y) = u(2,y) = 0. \end{cases}$$

11.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & r \le 1, \\ u \Big|_{r=1} = \phi^2 (2\pi - \phi)^2. \end{cases}$$

12.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & r \le 2, \\ u|_{r=2} = \sin 2\phi + 2\cos \phi. \end{cases}$$

13.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 1, \\ 0 \le y \le 1, \end{cases} \\ u(x, 0) = \sin(\pi x), \\ u(x, 1) = \sin(2\pi x), \\ u(0, y) = \sin(3\pi y), u(1, y) = 0 \end{cases}$$

14.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 2, \\ 0 \le y \le 2, \end{cases} \\ u(x,0) = \sin(4\pi x), \\ u(x,2) = u(2,y) = 0, \\ u(0,y) = \sin(\pi y). \end{cases}$$
17.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad 1 \le r \le 3, \\ u|_{r=1} = 4\cos\phi + 1, \\ u|_{r=3} = 2. \end{cases}$$

$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad 1 \le r \le 3, \\ u|_{r=1} = 5 + 2\sin\phi, \end{cases}$$
18.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad 1 \le r \le 3, \\ u|_{r=1} = 5 + 2\sin\phi, \end{cases}$$

15.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & \begin{cases} 0 \le x \le 1, \\ 0 \le y \le 2, \end{cases} \\ u(x,0) = u(0,y) = 0, \\ u(x,2) = \sin(\pi x), \\ u(1,y) = \sin(2\pi y). \end{cases}$$

16.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 2 \le r \le 3, \\ u|_{r=2} = 4 + 3\sin\phi, \\ u|_{r=3} = 5\cos 2\phi. \end{cases}$$

17.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 3, \\ u|_{r=1} = 4\cos\phi + 1, \\ u|_{r=3} = 2. \end{cases}$$

18.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 4, \\ u|_{r=1} = 5 + 2\sin\phi, \\ u|_{r=4} = 4. \end{cases}$$

19.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 2, \\ u|_{r=1} = 5\cos\phi, \\ u|_{r=2} = 2\sin 2\phi + 3\cos 3\phi. \end{cases}$$

20.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, & 1 \le r \le 3, \\ u|_{r=1} = 4 + 3\cos 4\phi, \\ u|_{r=3} = 3\sin 2\phi. \end{cases}$$

Задание 4. Приведение уравнений к каноническому виду

Пример выполнения задания 4

Задача. Привести уравнение к каноническому виду в каждой из областей, где его тип сохраняется:

$$yu_{xx} + xu_{yy} = 0. (71)$$

Решение. В первой четверти координатной плоскости и сделаем подстановку:

$$\xi = x^{3/2}, \eta = y^{3/2} \tag{72}$$

Частные производные u_x и u_y могут быть выражены в новых переменных следующим образом:

$$u_{x} = \frac{\partial u}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial x} = \frac{3}{2} \frac{\partial u}{\partial \xi} x^{1/2} = \frac{3}{2} \frac{\partial u}{\partial \xi} \xi^{1/3},$$
$$u_{y} = \frac{\partial u}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial y} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial y} = \frac{3}{2} \frac{\partial u}{\partial \eta} y^{1/2} = \frac{3}{2} \frac{\partial u}{\partial \eta} \eta^{1/3}.$$

Исходное дифференциальное уравнение в новых переменных примет вид:

$$\left(\frac{9}{4}\frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2}\xi^{2/3} + \frac{3}{4}\frac{\partial u}{\partial \xi}\xi^{-1/3}\right)\eta^{2/3} + \left(\frac{9}{4}\frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2}\eta^{2/3} + \frac{3}{4}\frac{\partial u}{\partial \eta}\eta^{-1/3}\right)\xi^{2/3} = 0.$$
(73)

Поделим правую и левые части полученного уравнения на $\frac{9}{4} \left(\eta \xi \right)^{2/3}$, тогда дифференциальное уравнение примет более простой вид:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2} + \frac{1}{3\xi} \frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{1}{3\eta} \frac{\partial u}{\partial \eta} = 0, \tag{74}$$

что по классификации соответствует эллиптическому случаю. В третьей четверти подстановка $\xi=(-x)^{3/2},\,\eta=(-y)^{3/2}$ приводит к точно такому же дифференциальному уравнению. Таким образом опять имеет место эллиптичность. Подстановки $\xi=(-x)^{3/2},\,\eta=y^{3/2}$ и $\xi=x^{3/2},\,\eta=(-y)^{3/2}$

во второй и четвертой четвертях соответственно, приводят к дифференциальному уравнению

$$\frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2} + \frac{1}{3\xi} \frac{\partial u}{\partial \xi} - \frac{1}{3\eta} \frac{\partial u}{\partial \eta} = 0, \tag{75}$$

что по классификации соответствует гиперболическому случаю. На осях дифференциальное уравнение вырождается и имеет место параболичность.

Варианты задания 4

Привести уравнение к каноническому виду в каждой из областей, где его тип сохраняется.

1.
$$u_{xx} + xu_{yy} = 0$$
;

9.
$$y^2u_{xx} - x^2u_{yy} = 0$$
;

2.
$$u_{xx} + yu_{yy} = 0$$
;

10.
$$x^2u_{xx} - y^2u_{yy} = 0$$
;

3.
$$u_{xx} + yu_{yy} + 1/2u_y = 0;$$

11.
$$x^2u_{xx} + y^2u_{yy} = 0$$
;

4.
$$xu_{xx} + yu_{yy} = 0$$
;

12.
$$y^2u_{xx} + x^2u_{yy} = 0$$
;

$$5. yu_{xx} - xu_{yy} = 0;$$

13.
$$y^2u_{xx} + 2xyu_{xy} + x^2u_{yy} = 0;$$

$$6. xu_{xx} - yu_{yy} = 0;$$

14.
$$x^2u_{xx} + 2xyu_{xy} + y^2u_{yy} = 0$$
;

$$7. u_{xx} + xyu_{yy} = 0;$$

8.
$$u_{xx}\operatorname{sign}(y) + 2u_{xy} + u_{yy} = 0;$$
 15. $4y^2u_{xx} - e^{2x}u_{yy} - 4y^2u_x = 0;$

8.
$$u_{xx} \operatorname{sign}(y) + 2u_{xy} + u_{yy} = 0;$$

16.
$$x^2u_{xx} + 2xyu_{xy} - 3y^2u_{yy} + 16x^4u = 0;$$

17.
$$(1+x^2)u_{xx} + (1+y^2)u_{yy} + xu_x + yu_y = 0;$$

18.
$$u_{xx} + 2u_{xy} + (1 - \text{sign}(y))u_{yy} = 0;$$

19.
$$u_{xx} \operatorname{sign}(y) + 2u_{xy} + u_{yy} \operatorname{sign}(x) = 0;$$

20.
$$u_{xx} \sin^2 x - 2yu_{xy} \sin x + y^2 u_{yy} = 0$$
.

Задание 5. Функция Грина дифференциального оператора

Пример выполнения задания 5

Задача. Построить функцию Грина (если она существует) данного дифференциального уравнения:

$$y^{(IV)} = 0 (76)$$

с краевыми условиями

$$y(0) = y'(0) = y''(1) = y'''(1) = 0.$$
 (77)

Решение. Фундаментальной системой решений этого уравнения является

$$y_1(x) = 1, \quad y_2(x) = x, \quad y_3(x) = x^2, \quad y_3(x) = x^3.$$
 (78)

И общее решение y(x) имеет следующий вид:

$$y(x) = Ay_1(x) + By_2(x) + Cy_3(x) + Dy_4(x)$$
 (79)

Проверим, имеет ли данная краевая задача только тривиальное решение. Определим неизвестные A, B, C и D из краевых условий:

$$A = 0, \quad B = 0, \quad 2C + 6D = 0, \quad 6D = 0$$
 (80)

и получим A=B=C=D=0. Система имеет только тривиальное решение, а значит, для нее можно построить функцию Грина. Будем искать ее в следующем виде:

$$G(x,\xi) = \begin{cases} a_1 \cdot 1 + a_2 \cdot x + a_3 \cdot x^2 + a_4 \cdot x^3, 0 \le x \le \xi, \\ b_1 \cdot 1 + b_2 \cdot x + b_3 \cdot x^2 + b_4 \cdot x^3, \xi \le x \le 1. \end{cases}$$
(81)

Здесь $a_j=a_j(\xi)$ и $b_j=b_j(\xi),\ j=1,2,3,4$ - неизвестные функции ξ . Обозначим $c_j(\xi)=b_j(\xi)-a_j(\xi)$ и выпишем систему линейных уравнений

для $c_{j}\left(\xi\right) :$

$$\begin{cases}
c_1 + c_2 \xi + c_3 \xi^2 + c_4 \xi^3 = 0, \\
c_2 + 2c_3 \xi + 3c_4 \xi^2 = 0, \\
2c_3 + 6c_4 \xi = 0, \\
6c_4 = 1
\end{cases} \tag{82}$$

Решение этой системы:

$$c_1(\xi) = -\frac{1}{6}\xi^3, \quad c_2(\xi) = \frac{1}{2}\xi^2, \quad c_3(\xi) = -\frac{1}{2}\xi, \quad c_4(\xi) = \frac{1}{6}.$$
 (83)

Далее воспользуемся тем, что функция Грина должна удовлетворять краевым условиям, то есть:

$$G(0,\xi) = G'_x(0,\xi) = 0,$$

$$G''_{xx}(1,\xi) = G'''_{xxx}(1,\xi) = 0.$$
(84)

Тогда для коэффициентов a_j и b_j можно найти:

$$a_1 = 0, \quad a_2 = 0, \quad 2b_3 + 6b_4 = 0, \quad 6b_4 = 0.$$
 (85)

Используя то, что $c_j = b_j - a_j$ окончательно находим:

$$a_1 = 0, \quad a_2 = 0, \quad a_3 = \frac{1}{2}\xi, \quad a_4 = -\frac{1}{6},$$

 $b_1 = -\frac{1}{6}\xi^3, \quad b_2 = \frac{1}{2}\xi^2, \quad b_3 = 0, \quad b_4 = 0.$ (86)

Таким образом, получим искомую функцию Грина:

$$G(x,\xi) = \begin{cases} \frac{1}{2}\xi \cdot x^2 - \frac{1}{6}x^3, 0 \le x \le \xi, \\ -\frac{1}{6}\xi^3 + \frac{1}{2}\xi^2 x, \xi \le x \le 1. \end{cases}$$
(87)

Варианты задания 5

Построить функцию Грина (если она существует) данного дифференциального оператора:

1.
$$Ly = y'''$$
, $y(0) = y'(0) = y'(1) + y(1) = y''(1) = 0$;

2.
$$Ly = y'''$$
, $y(0) = y'(1) = y''(1) = 0$;

3.
$$Ly = y''''$$
 $y(0) = y'(0) = y''(0) = y(1) = 0$;

4.
$$Ly = y''''$$
 $y(0) = y''(0) = y(1) = y''(1) = 0$;

5.
$$Ly = y''''$$
 $y'(0) = y''(0) = y'(1) = y''(1) = 0$;

6.
$$Ly = y''''$$
 $y(0) = y(1) = y'(0) = y'(1) = 0$;

7.
$$Ly = y''''$$
 $y'(0) + y(0) = y'(0) - y(0) = y(1) = y'(1) = 0$;

8.
$$Ly = y''' + y'', \quad y(0) = y(1) = y'(0) = y'(1) = 0;$$

9.
$$Ly = y'''' + y''$$
, $y(0) + y'(0) = y(0) - y'(0) = y(1) = y'(1) = 0$;

10.
$$Ly = y'''' - y''$$
, $y(0) + 2y'(0) = y(0) + 3y'(0) = y'(1) = y''(1) = 0$;

11.
$$Ly = y''' + y''$$
, $y(0) + y'(0) = y''(0) = y(1) = 0$;

12.
$$Ly = y''', \quad y(0) = y'(0) = y(1) + y'(1) = 0;$$

13.
$$Ly = y''' - y'', \quad y(0) = y(1) = y'(1) = 0;$$

14.
$$Ly = y'''' - y''', \quad y(0) = y'(0) = y(1) = y'(1);$$

15.
$$Ly = y'''' + y''', \quad y(0) - y(1) = y'(0) + y'(1) = y''(1) = 0;$$

16.
$$Ly = y''' + y''$$
, $2y(0) + y'(0) = y(0) + 2y'(0) = y(1) = 0$;

17.
$$Ly = y'''' + 4y'', \quad y(0) = y'(0) = y(1) + y'(1) = y''(1) = 0;$$

18.
$$Ly = y'''' - 4y''$$
, $y(0) = y(0) + 2y'(0) = y(1) = y'(1) - y(1) = 0$;

19.
$$Ly = y'''' + 9y'', \quad y(0) = y'(0) = y''(0) = y(1) = 0;$$

20.
$$Ly = 4y'''' + y$$
, $y(0) = y'(0) = y(1) = y'(1) = 0$.

Задание 6. Функция Грина задачи Штурма-Лиувилля

Пример выполнения задания 6

Задача. Построить функцию Грина для дифференциального уравнения второго порядка

$$Ly = y'' + 4y \tag{88}$$

с краевыми условиями:

$$y(0) = y(\pi/3) = 0. (89)$$

Решение. В случае задачи Штурма - Лиувилля:

$$(p(x)y')' + q(x)y = 0, \quad y(a) = y(b) = 0$$
 (90)

где $p(x) \neq 0$ на $[a, b], p(x) \in C^{(1)}[a, b], q(x) \in C[a, b]$ можно воспользоваться известным выражением для функции Грина:

$$G(x,\xi) = \begin{cases} \frac{y_1(x)y_2(\xi)}{p(\xi)W(\xi)}, & a \le x \le \xi, \\ \frac{y_1(\xi)y_2(x)}{p(\xi)W(\xi)}, & \xi \le x \le b. \end{cases}$$
(91)

Здесь $y_1(x)$ и $y_2(x)$ - линейно независимые решения дифференциального уравнения, удовлетворяющие соответственно левому и правому граничным условиям:

$$y_1(a) = 0, \quad y_2(b) = 0,$$
 (92)

а также условию $y'(a) \neq 0$. $W(x) = W[y_1(x), y_2(x)]$ - определитель Вронского:

$$W(x) = \begin{vmatrix} -y_1(x) & y_2(x) \\ -y'_1(x) & y'_2(x). \end{vmatrix}$$
(93)

Линейно независимыми решениями рассматриваемой задачи являются функции:

$$y_1(x) = \sin(2x), \quad y_2(x) = \sin(2x) + \sqrt{3}\cos(2x).$$
 (94)

Легко проверить, что они удовлетворяют однородным граничным условиям. Вронскиан, вычисленный в точке $x=\xi$ равен:

$$W(\xi) = - \begin{vmatrix} \sin(2\xi) & \sin(2\xi) + \sqrt{3}\cos(2\xi) \\ 2\cos(2\xi) & 2\cos(2\xi) - 2\sqrt{3}\sin(2\xi) \end{vmatrix} = 2\sqrt{3}.$$
 (95)

Отсюда находим выражение для функции Грина:

$$G(x,\xi) = \begin{cases} \frac{\sin(2x)}{2\sqrt{3}} \left[\sin(2\xi) + \sqrt{3}\cos(2\xi) \right], 0 \le x \le \xi, \\ \frac{\sin(2\xi)}{2\sqrt{3}} \left[\sin(2x) + \sqrt{3}\cos(2x) \right], \xi \le x \le \pi/3. \end{cases}$$
(96)

Варианты задания 6

Построить функцию Грина для дифференциального оператора второго порядка.

1.
$$Ly = y'' + y$$
, $y'(0) = y''(\pi/2) = 0$;

2.
$$Ly = y'' - 4y$$
, $y(0) + y'(0) = y(1) = 0$;

3.
$$Ly = y'' - y$$
, $y(0) = y(\pi) = 0$;

4.
$$Ly = y'' + y$$
, $y(0) = y(\pi) = 0$;

5.
$$Ly = y'' + 4y$$
, $y(0) = y(\pi/2) = 0$;

6.
$$Ly = y'' + 9y$$
, $y(0) = y(\pi/3) = 0$;

7.
$$Ly = y'' + y$$
, $y(0) = y(\pi) = 0$;

8.
$$Ly = y'' + y$$
, $y(0) = y(3\pi/2) = 0$;

9.
$$Ly = y'' + 4y$$
, $y(0) = y(\pi) = 0$;

10.
$$Ly = y'' + 4y$$
, $y(0) = y(\pi) + y'(\pi) = 0$;

11.
$$Ly = y''$$
, $y(0) + y'(0) = y(1) + y'(1) = 0$;

12.
$$Ly = y'' - 9y$$
, $y(0) + 2y'(0) = 2y(1) + y'(1) = 0$;

13.
$$Ly = y'' + 9y$$
, $y(0) = y'(\pi/2) = 0$;

14.
$$Ly = y'' + y/4$$
, $y(0) = y'(2\pi) = 0$;

15.
$$Ly = y'' + y/9$$
, $y(0) + y'(0) = y'(1) = 0$;

16.
$$Ly = y'' + y/4$$
, $y(0) = y(1) - y'(1) = 0$;

17.
$$Ly = y'' + 4y/9$$
, $y(0) + y'(0) = y(1) = 0$;

18.
$$Ly = y'' + 16y$$
, $y(0) = y(1) + y'(1) = 0$;

19.
$$Ly = 4y'' + y$$
, $y(0) = y(\pi) = 0$;

20.
$$Ly = 9y'' + y$$
, $y'(0) = y(2\pi) = 0$.

Задание 7. Формула Грина

Пример выполнения задания 7

Задача. Написать формулу Грина и найти формально сопряжённое дифференциальное выражение.

$$Lu = x_1^2 x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2}.$$
 (97)

Решение. Задача сводится к поиску дифференциального оператора M, удовлетворяющего условию

$$(Lu, v) = R + (u, Mv), \tag{98}$$

где

$$(u,v) = \int_{\Omega} u\bar{v}d\Omega, \tag{99}$$

 $u,\ v$ - дважды непрерывно дифференцируемые комплекснозначные функции, \bar{v} обозначает функцию, комплексно сопряжённую с $v.\ R$ - интеграл по границе области $\Omega.$

Рассмотрим формулу интегрирования по частям

$$\int_{\Omega} v \frac{\partial u}{\partial x_k} d\Omega = \int_{\partial \Omega} uv \cos(n, e_{x_k}) dS - \int_{\Omega} u \frac{\partial v}{\partial x_k} d\Omega, \tag{100}$$

где n - единичный вектор внешней нормали к поверхности $\partial\Omega,\,e_{x_k}$ - орт оси $x_k.$

Формула интегрирования по частям (100) позволяет перекинуть оператор дифференцирования с функции u на функцию v. Для того, чтобы перенести действие дифференциального оператора L с функции u на

Формула Грина 31

функцию v, мы будем применять формулу (100) несколько раз.

$$\begin{split} (Lu,v) &= \int\limits_{\Omega} Lu\bar{v}d\Omega = \int\limits_{\Omega} \left(x_1^2 x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} \right) \bar{v}d\Omega = \\ &= \int\limits_{\Omega} \bar{v} x_1^2 x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} d\Omega - \int\limits_{\Omega} \bar{v} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} d\Omega \,. \end{split}$$

Найдём формально сопряжённые дифференциальные выражения для A и B. Соответствующие операторы назовём M_A и M_B . Результатом будет являться $M=M_A-M_B$.

$$A = \int_{\Omega} \bar{v} x_1^2 x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} d\Omega =$$

$$= \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial x_1} \bar{v} x_1^2 x_2 \cos(n, x_1) dS - \int_{\Omega} \frac{\partial u}{\partial x_1} \frac{\partial}{\partial x_1} \left(\bar{v} x_1^2 x_2 \right) d\Omega =$$

$$= C_1 - \int_{\Omega} x_2 \left(2x_1 \bar{v} + x_1^2 \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_1} \right) \frac{\partial u}{\partial x_1} d\Omega =$$

$$= C_1 - \int_{\Omega} u x_2 \left(2x_1 \bar{v} + x_1^2 \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_1} \right) \cos(n, x_1) dS +$$

$$+ \int_{\Omega} u x_2 \frac{\partial}{\partial x_1} \left(2x_1 \bar{v} + x_1^2 \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_1} \right) d\Omega =$$

$$= C_1 - C_2 + \int_{\Omega} u \underbrace{\left(2x_2 + 4x_1 x_2 \frac{\partial}{\partial x_1} + x_1^2 x_2 \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} \right) \bar{v}}_{M_{4}\bar{v}} d\Omega.$$

Обращаем внимание, что $\overline{M_Av}=(-1)^2\frac{\partial^2}{\partial x_1^2}\left(\bar{v}x_1^2x_2\right)$. Аналогичным образом найдём M_B .

$$B = \int_{\Omega} \bar{v} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} d\Omega = \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial x_2} \bar{v} \cos(n, x_1) dS - \int_{\Omega} \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_1} \frac{\partial u}{\partial x_2} d\Omega = \int_{\Omega} \frac{\partial u}{\partial x_1} \bar{v} \cos(n, x_1) dS - \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_1} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_1} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_1} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_1} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} dx = \int_{\Omega} \frac{\partial v}{\partial x$$

$$= D_1 - \int_{\underline{\partial\Omega}} u \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_1} \cos(n, x_2) dS + \int_{\Omega} u \frac{\partial^2 \bar{v}}{\partial x_1 \partial x_2} d\Omega = D_1 - D_2 + \int_{\Omega} u \underbrace{\frac{\partial^2}{\partial x_1 \partial x_2} \bar{v}}_{\underline{M_B v}} d\Omega.$$

Теперь можно записать формально сопряжённое дифференциальное выражение с учётом значений C_1, C_2, D_1, D_2, M_A и M_B . В результате получим формулу Грина:

$$(Lu, v) = \int_{\partial\Omega} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x_1} x_1^2 x_2 - \frac{\partial u}{\partial x_2} \right) \bar{v} - 2u \bar{v} x_1 x_2 - u \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_1} x_1^2 x_2 \right] \cos(n, x_1) dS + \int_{\partial\Omega} u \frac{\partial \bar{v}}{\partial x_2} \cos(n, x_2) dS + (u, Mv),$$

где M - формально сопряжённый дифференциальный оператор. Он имеет следующий вид:

$$M = M_A - M_B = 2x_2 + 4x_1x_2\frac{\partial}{\partial x_1} + x_1^2x_2\frac{\partial^2}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2}{\partial x_1\partial x_2}.$$

Варианты задания 7

Написать формулу Грина и найти формально сопряженное дифференциальное выражение:

1.
$$Lu = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + x_1^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_3^2} + \frac{x_1}{x_2} \frac{\partial^2 u}{\partial x_4^2};$$

2.
$$Lu = (x_1 - x_2 + x_3) \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} + x_2^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4};$$

3.
$$Lu = (x_1^2 + 2x_3^2) \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_3} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}$$

4.
$$Lu = x_1 x_2^2 x_3 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + 2x_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_3^2}$$

5.
$$Lu = (x_1 - x_4)^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} + 3x_3 \frac{\partial^2 u}{\partial x_3^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_4^2}$$

Формула Грина 33

6.
$$Lu = 2\frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} - 3x_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_3} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_4};$$

7.
$$Lu = (x_1^2 - x_3^2) \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2 \partial x_3} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}$$

8.
$$Lu = x_2^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4} + x_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2}$$
;

9.
$$Lu = (x_1 - x_2)^3 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - x_3 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2 \partial x_3} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}$$

10.
$$Lu = \frac{x_1}{x_2} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{x_4}{x_3} \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}$$

11.
$$Lu = \left(x_1 - \frac{x_2}{x_3}\right) \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_3} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_4^2};$$

12.
$$Lu = x_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_3} + x_2^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2 \partial x_4}$$

13.
$$Lu = (x_3^2 + x_4) \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2};$$

14.
$$Lu = x_1^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + x_1 x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + \frac{x_1}{x_2} \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4};$$

15.
$$Lu = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + 3\frac{x_1}{x_3^2} \frac{\partial^2 u}{\partial x_2 \partial x_4} + x_3 \frac{\partial^2 u}{\partial x_3^2}$$
;

16.
$$Lu = x_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + 3x_2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4};$$

17.
$$Lu = \frac{x_1}{x_2 - x_3} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - 3 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4};$$

18.
$$Lu = (x_1^2 - x_3^2) \frac{\partial^2 u}{\partial x_2 \partial x_3} + 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_4};$$

19.
$$Lu = \frac{x_2}{x_1} \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + x_4 \frac{\partial^2 u}{\partial x_4^2}$$

20.
$$Lu = x_1^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + (x_3 + x_4) \frac{\partial^2 u}{\partial x_3 \partial x_4}$$

Задание 8. Функция Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в области

Пример выполнения задания 8

Задача. Используя метод изображений, найти функцию Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в области $D:\mathbb{R}^3, z\geq 0.$

Решение. Функция Грина ищется в виде $G(M,M_0)=\frac{1}{4\pi R_{MM_0}}+v,$ где v - гармоническая в $D,\,M=(x,y,z),\,M_0=(x_0,y_0,z_0).$ Для построения функции Грина достаточно, чтобы v удовлетворяла в D следующим условиям

$$\begin{cases} \Delta v = 0 \\ v|_{z=0} = -\frac{1}{4\pi R_{MM_0}} \end{cases}, \tag{101}$$

кроме того v должна равномерно стремиться к нулю на бесконечности.

Рассмотрим точку $M_1=(x_0,y_0,-z_0)$, симметричную точке M_0 относительно плоскости z=0 (расстояния R_{MM_0} и R_{MM_1} равны). Тогда функция

$$v = -\frac{1}{4\pi R_{MM_1}} \tag{102}$$

является гармонической в D (особенность находится в области z<0), и удовлетворяет остальным двум условиям. Тем самым,

$$G(M, M_0) = \frac{1}{4\pi R_{MM_0}} - \frac{1}{4\pi R_{MM_1}}$$
 (103)

Задача. Используя метод изображений, найти функцию Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в области $D: \mathbb{R}^3, x^2+y^2+z^2 < R$.

Решение. Функция Грина ищется в виде $G(M,M_0)=\frac{1}{4\pi R_{MM_0}}+v,$ где v - гармоническая в $D,\,M=(x,y,z),\,M_0=(x_0,y_0,z_0).$ Для построения функции Грина достаточно, чтобы v удовлетворяла в D следующим условиям

$$\begin{cases}
\Delta v = 0, \\
v|_{\Sigma} = -\frac{1}{4\pi R_{MM_0}}
\end{cases}$$
(104)

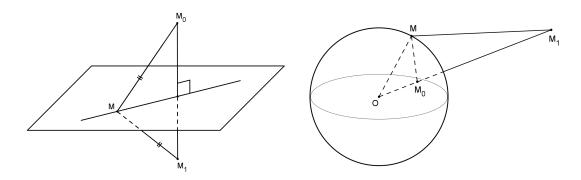


Рис. 1: к решению задания 1.

Рассмотрим точку M_1 , симметричную относительно точки M_0 по правилу $R_{OM_0}R_{OM_1}=R^2$, причем точки O,M_0,M_1 лежат на одной прямой (инверсия). Покажем, что от всех точек, лежащих на поверхности Σ , расстояния до точек M_0 и M_1 пропорциональны. Это следует из подобия треугольников OM_0M и OMM_1 , которое следует из того, что угол при вершине O у них общий, и стороны при этом угле относятся одинаково $\frac{R_{OM_0}}{R_{OM}}=\frac{R_{OM_1}}{R_{OM_1}}$, причем это отношение равно $\frac{R_{OM_0}}{R}$. Тем самым, $R_{MM_0}=\frac{R_{OM_0}}{R}R_{MM_1}$.

Тогда функции $-\frac{R}{R_{OM_0}R_{MM_1}}$ и $\frac{1}{R_{MM_0}}$ принимают одинаковые значения на Σ , а значит функция Грина запишется в виде

$$G(M, M_0) = \frac{1}{4\pi R_{MM_0}} - \frac{R}{4\pi R_{OM_0} R_{MM_1}}$$
 (105)

Варианты задания 8

Используя метод изображений, найти функцию Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в указанной области:

- 1. \mathbb{R}^3 , внутренность двугранного угла, величиной $\pi/3$;
- 2. \mathbb{R}^3 , $x, y, z \ge 0$;
- 3. \mathbb{R}^3 , $x^2 + y^2 + z^2 \le 1$, $z \ge 0$;
- 4. \mathbb{R}^3 , $x^2 + y^2 + z^2 \le 4$, $x \le 0$;

36

5.
$$\mathbb{R}^2$$
, $x^2 + y^2 \le 9$, $y \ge 0$;

6.
$$\mathbb{R}^2$$
, $x, y \ge 0$, $y \le x/\sqrt{3}$;

7.
$$\mathbb{R}^2$$
, $x/\sqrt{3} \le y \le \sqrt{3}x$;

8.
$$\mathbb{R}^3$$
, $0 \le y \le x$;

$$9. \ \mathbb{R}^3, \ 0 \le \sqrt{3}x \le y;$$

10.
$$\mathbb{R}^3$$
, $0 \le x \le z$;

11.
$$\mathbb{R}^2$$
, $y \ge x$, $y \ge -x$;

12.
$$\mathbb{R}^3$$
, $x \le y \le x\sqrt{3}$;

13.
$$\mathbb{R}^2$$
, $y \ge x \ge 0$;

14.
$$\mathbb{R}^3$$
, $x/\sqrt{3} \le z \le x$;

15.
$$\mathbb{R}^2, y \ge -x, y \le x;$$

16.
$$\mathbb{R}^3$$
, $y \ge -x$, $y \le x$;

17.
$$\mathbb{R}^3$$
, $x, y \ge 0$, $z \le 0$;

18.
$$\mathbb{R}^2$$
, $z \le 0$, $y \le x\sqrt{3}$;

19.
$$\mathbb{R}^3$$
, $x, z \ge 0$, $z \le x\sqrt{3}$;

20.
$$\mathbb{R}^3$$
, $y, z \ge 0$, $z \le y$.

Список литературы

- [1] Смирнов В.И. Курс высшей математики. Том 2. Санкт-Петербург: БХВ-Петербург, 2017, 842 с.
- [2] Блинова И.В., Попов И.Ю. Простейшие уравнения математической физики. Санкт-Петербург: СПбГУ ИТМО, 2009, 60 с.
- [3] Попов И.Ю. Математическая физика. Санкт-Петербург: СПбГУ ИТМО, 2005, 104 с.
- [4] Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. Москва: МГУ, Наука, 2004, 798 с.
- [5] Владимиров В.С. Уравнения математической физики. Москва: Наука, 1988, 512 с.
- [6] Гортинская Л.В., Панкратова Т.Ф., Понятовский В.В., Ратафьева Л.С., Рыжков А.Е., Трифанов А.И. Типовой расчет "Аналитическая геометрия". 1 модуль. Учебно-методическое пособие. Санкт-Петербург: НИУ ИТМО, 2012, 50 с.



Миссия университета — открывать возможности для гармоничного развития конкурентоспособной личности и вдохновлять на решение глобальных залач.

МЕГАФАКУЛЬТЕТ КОМПЬЮТЕРНЫХ ТЕХНОЛОГИЙ И УПРАВЛЕНИЯ

Мегафакультет компьютерных технологий и управления (МФКТиУ) является первым и крупнейшим мегафакультетом Университета ИТМО. Он был создан на базе одноименного факультета после присоединения различных профильных структурных подразделений в связи с потребностью консолидация научных, образовательных, инженерных и технологических ресурсов для создания национального центра компетенций международного уровня в области киберфизических систем.

Лобанов Игорь Сергеевич Попов Антон Игоревич Попов Игорь Юрьевич Трифанов Александр Игоревич

Типовой расчет по математической физике

Учебно-методическое пособие

В авторской редакции
Редакционно-издательский отдел Университета ИТМО
Зав. РИО Н.Ф. Гусарова
Подписано к печати
Заказ №
Тираж
Отпечатано на ризографе