

Н.Р. Хуснутдинов

**Расчетные задания  
и методические указания по курсу  
Векторный и тензорный анализ**

Учебно-методическое пособие

КАЗАНЬ 2014

*Печатается по решению Редакционно-издательского совета  
ФГАОУВПО  
«Казанский (Приволжский) федеральный университет»*

*методической комиссии института физики  
Протокол № 6 от 25 июня 2014 г.*

*заседания кафедры теории относительности и гравитации  
Протокол № 5 от 20 июня 2014 г.*

*Автор-составитель  
доктор физ.-мат. наук, доц. Н.Р. Хуснутдинов*

*Рецензент  
доктор физ.-мат. наук, доцент А.А. Попов*

**Расчетные задания и методические указания по курсу Векторный и тензорный анализ: Учебно-методическое пособие / Н.Р. Хуснутдинов. – Казань: Казанский университет, 2014. – 37 с.**

Цель настоящего учебно-методического пособия состоит в оказании помощи студентам II-го курса физического факультета в освоении курса "Векторный и тензорный анализ". В нем содержится необходимый теоретический материал и типовые задачи с решениями.

# Оглавление

1	Поверхности и линии уровня скалярных полей . . . . .	4
1.1	Задачи . . . . .	4
2	Градиент и производная по направлению скалярного поля . .	5
2.1	Задачи . . . . .	7
3	Векторные линии . . . . .	8
3.1	Задачи . . . . .	9
4	Поток и дивергенция векторного поля . . . . .	10
4.1	Задачи . . . . .	13
5	Циркуляция и ротор векторного поля . . . . .	14
5.1	Задачи . . . . .	16
6	Оператор Гамильтона $\nabla$ . . . . .	17
6.1	Задачи . . . . .	19
7	Криволинейные координаты . . . . .	20
7.1	Задачи . . . . .	22
8	Потенциальные поля . . . . .	23
8.1	Задачи . . . . .	25
9	Соленоидальные поля . . . . .	26
9.1	Задачи . . . . .	28
10	Тензоры . . . . .	28
10.1	Задачи . . . . .	33

# 1 Поверхности и линии уровня скалярных полей

**Определение 1.1** Геометрическое место точек, в которых скалярное поле  $v$  принимает постоянное значение равное  $C$ , называется поверхностью уровня или эквипотенциальной поверхностью.

Второе название пришло из физики. Рассмотрим ситуацию, когда скалярное поле  $v$  описывает потенциальную энергию частицы во внешнем силовом поле. В этом случае поверхность уровня  $v = C$  описывает такую поверхность, на которой потенциальная энергия частицы  $v$  равна постоянной  $C$ . Задавая различные значения постоянной  $C$ , можно наглядно представить себе распределение потенциала в пространстве.

**Задача 1.1** Найти поверхности уровня потенциальной энергии взаимодействия двух единичных зарядов.

**Решение.** В этом случае энергия взаимодействия имеет следующий вид:  $v = 1/r$ , где  $r$  – расстояние между зарядами. Выберем декартову систему координат с центром в первом заряде. Тогда  $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$ , где  $(x, y, z)$  суть координаты второго заряда. Очевидно, что скалярное поле определено во всем пространстве кроме начала координат. Для нахождения эквипотенциальной поверхности приравняем потенциальную энергию (скалярное поле)  $v$  постоянной  $C = v_0$ . Тогда уравнение эквипотенциальной поверхности принимает вид  $1/\sqrt{x^2 + y^2 + z^2} = v_0$ . Отсюда, возводя в квадрат, получим  $x^2 + y^2 + z^2 = 1/v_0^2$ . Это уравнение описывает сферу радиусом  $R = |1/v_0|$ . Эквипотенциальная поверхность с бóльшим значением потенциальной энергии  $v_0$  находится ближе к началу координат (первому заряду). Таким образом, поверхностями уровня будут концентрические сферы, и скалярное поле является сферическим.

## 1.1 Задачи

Найти поверхности уровня скалярного поля  $U$  и поверхность, проходящую через точку  $M$ .

1.1  $U = 10^{x+y-3z}$ ,  $M(1, 2, -3)$

1.2  $U = 4x^2 + 9y^2$ ,  $M(2, 0, 1)$

1.3  $U = \frac{2}{x^2+9y^2-4z}$ ,  $M(2, 1, 0)$

1.4  $U = x^2 - y^2 + 9z$ ,  $M(1, 0, -1)$

1.5  $U = x + yz$ ,  $M(-1, 0, 1)$

1.6  $U = e^{\frac{z}{x^2+y^2}}$ ,  $M(-3, 0, 1)$

1.7  $U = \operatorname{arctg} \frac{z}{\sqrt{x^2+y^2}}$ ,  $M(1, 0, 1)$

- 1.8  $U = \frac{y}{z}, M(-1, 1, 1)$   
 1.9  $U = \frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} - \frac{z^2}{16}, M(1, 1, 1)$   
 1.10  $U = 4x^2 + 9y^2 - z, M(-1, 1, 1)$   
 1.11  $U = \ln \sqrt{\frac{y}{2x}}, M(1, 1, 0)$   
 1.12  $U = \ln r^2, M(-1, 1, 1)$   
 1.13  $U = e^{\frac{z^2+y^2}{x}}, M(-3, 0, 1)$   
 1.14  $U = \arcsin \frac{x}{\sqrt{z^2+y^2}}, M(1, 0, 1)$   
 1.15  $U = e^{a \cdot r}, M(3, 1, 1)$ .  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор  
 1.16  $U = \frac{z^2+y^2}{4x}, M(-3, 0, 1)$   
 1.17  $U = -\frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} - \frac{z^2}{16}, M(1, 1, 1)$   
 1.18  $U = \frac{y}{x}, M(-1, 1, -2)$   
 1.19  $U = 2y + xz, M(1, 0, 1)$   
 1.20  $U = \frac{2}{x^2+9y^2+4z}, M(1, 1, 0)$   
 1.21  $U = \sin a \cdot r, M(3, -1, 1)$ .  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор  
 1.22  $U = \ln \frac{y}{2z^2}, M(1, 1, 1)$   
 1.23  $U = \frac{y}{2z^2+x^2}, M(-1, 1, 1)$   
 1.24  $U = \frac{x}{z^2+2y^2}, M(-1, -2, 1)$   
 1.25  $U = \frac{y^2-z^2}{x^2}, M(-1, 1, -2)$

## 2 Градиент и производная по направлению скалярного поля

**Определение 2.1** Градиентом скалярного поля  $v$  называется вектор, составленный из частных производных поля

$$\text{grad } v = \frac{\partial v}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial v}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial v}{\partial z} \mathbf{k}.$$

**Определение 2.2** Производной по направлению  $\mathbf{l}$  скалярного поля  $v$  называется проекция градиента поля на это направление:

$$\frac{\partial v}{\partial l} = \text{Pr}_l \text{grad } v = \text{grad } v \cdot \mathbf{l}. \quad (1)$$

Вектор градиента имеет несколько полезных свойств, проясняющих его смысл:

1. Вектор  $\text{grad } v$  в точке  $M$  ортогонален эквипотенциальной поверхности, проходящей через эту точку.
2. Производная скалярного поля в точке  $M$  имеет наибольшее значение в направлении  $\text{grad } v$ .

3. Максимальная скорость изменения скалярного поля в заданной точке численно равна длине вектора градиента в этой точке.

**Задача 2.1** Вычислить производную скалярного поля  $v = 1/r$  в точке  $M_0(1, 2, -2)$  по направлению точки  $M_1(1, -1, 0)$ .

**Решение.** Для вычисления производной по направлению необходимо вычислить вектор градиента в точке  $M_0$  и координаты вектора  $\mathbf{l}$ , задающего направление. Градиент поля  $v = 1/r = 1/\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$  равен  $\text{grad } v = -\mathbf{r}/r^3$ , где  $\mathbf{r} = (x, y, z)$  – радиус-вектор произвольной точки. Далее находим координаты вектора  $\overrightarrow{M_0M_1} = (-2, -3, 2)$ . Единичным вектором  $\mathbf{l}$  в направлении вектора  $\overrightarrow{M_0M_1}$  является орт вектора  $\overrightarrow{M_0M_1}$ :  $\mathbf{l} = \overrightarrow{M_0M_1}/|\overrightarrow{M_0M_1}| = (-2, -3, 2)/\sqrt{17}$ . По определению (1) имеем:

$$\frac{\partial v}{\partial l} = \text{grad } v \cdot \mathbf{l} = -\frac{(1, 2, -2)}{27} \cdot \frac{(-2, -3, 2)}{\sqrt{17}} = \frac{12}{27\sqrt{17}}.$$

Производная по направлению одинакова вдоль любой кривой, касательной к этому направлению. Поэтому для вычисления производной по направлению достаточно задать точку, в которой вычисляется производная и кривую, проходящую через эту точку, касательная к которой совпадает с заданным направлением.

**Задача 2.2** Вычислить производную двумерного скалярного поля  $w = \arctan(xy)$  в точке  $M_0(2, 4)$  по направлению параболы  $y = x^2$ , проходящей через эту точку, в сторону увеличения абсциссы  $x$ .

**Решение.** Для вычисления производной необходимо задать направление в точке  $M_0$ , т.е. касательный вектор в этой точке. Для нахождения вектора, касательного к параболе, представим ее в параметрическом виде. Простейший способ – принять переменную  $x$  за параметр  $t$ :

$$x = t, \quad y = t^2.$$

Если считать переменную  $t$  "временем", то эти уравнения описывают координаты точки, движущейся по параболе. Вектор скорости движения точки касателен к траектории. Дифференцируя радиус-вектор  $\mathbf{r} = (t, t^2)$  по "времени"  $t$  получаем, что вектор, касательный к траектории, имеет вид  $\mathbf{v} = (1, 2t)$ . Поскольку координата  $v_x = 1 > 0$ , то полученный вектор скорости направлен в сторону увеличения абсциссы. Точке  $M_0(2, 4)$  соответствует значение параметра  $t = 2$ . Подставляя это значение в вектор скорости, получаем вектор, касательный к параболе в точке  $M_0(2, 4)$ :

$\mathbf{v} = (1, 4)$ . Далее действуем обычным способом. Находим орт вектора скорости  $\mathbf{l} = \mathbf{v}/|\mathbf{v}| = (1, 4)/\sqrt{17}$ . Затем вычисляем градиент в точке  $M_0(2, 4)$ :  $\text{grad } w|_{M_0} = (4, 2)/65$  и находим производную скалярного поля  $w$  в направлении вектора  $\mathbf{l}$ :

$$\frac{\partial w}{\partial l} = \text{grad } w \cdot \mathbf{l} = \frac{12}{65\sqrt{17}}.$$

## 2.1 Задачи

При решении задач используйте скалярное поле  $U$  и точку  $M$  из предыдущего пункта.

2.1 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению прямой  $\frac{x-1}{2} = \frac{y-4}{1} = \frac{z+1}{2}$

2.2 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении перпендикулярным плоскости  $2x - 3y - 5z = 8$

2.3 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению к точке  $M_1(2, 4, 5)$

2.4 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении радиуса-вектора этой точки

2.5 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении вектора  $\mathbf{a} = (-1, -2, 3)$

2.6 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению градиента поля в этой точке

2.7 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению прямой  $x = 2 - 3t, y = 1 - 4t, z = -2 + 6t$

2.8 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении перпендикулярным плоскости, проходящей через три точки  $M_1(1, 1, 1), M_2(2, 3, 4), M_3(-1, -3, 2)$

2.9 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению к точке  $M_1(-2, 0, 7)$

2.10 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении радиуса-вектора этой точки

2.11 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении вектора  $\mathbf{a} = (1, 2, 0)$

2.12 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению градиента поля в этой точке

2.13 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению прямой

$$\begin{cases} 2x - 3y + 5z = 7, \\ x + y - 3z = 1. \end{cases}$$

- 2.14 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении перпендикулярным плоскости, отсекающей от координатного угла отрезки  $3, -4, 2$
- 2.15 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению к точке  $M_1(-1, 4, 0)$
- 2.16 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении радиуса-вектора этой точки
- 2.17 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении вектора  $\mathbf{a} = (6, 2, -1)$
- 2.18 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению градиента поля в этой точке
- 2.19 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению прямой  $\frac{-x+1}{-2} = \frac{y}{3} = \frac{z+4}{5}$
- 2.20 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении перпендикулярным плоскости  $x + 3y + 2z = 7$
- 2.21 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению прямой  $\frac{-x-1}{3} = \frac{y}{1} = \frac{z+3}{4}$
- 2.22 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении перпендикулярным плоскости  $2(x - 1) - 3(y - 2) - 5(z - 4) = 0$
- 2.23 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  по направлению к точке  $M_1(-2, -4, 5)$
- 2.24 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении радиуса-вектора этой точки
- 2.25 Найти производную скалярного поля  $U$  в точке  $M$  в направлении вектора  $\mathbf{a} = (1, -2, -3)$

### 3 Векторные линии

**Определение 3.1** Векторной линией векторного поля  $\mathbf{F}$  называется кривая, направление касательной к которой в каждой ее точке совпадает с направлением вектора  $\mathbf{F}$  в этой точке.

Вектором, касательным к линии  $\mathbf{r}(t)$ , является вектор скорости  $\dot{\mathbf{r}}(t) = d\mathbf{r}(t)/dt$ . По этой причине дифференциальное уравнение векторной линии имеет следующий вид:

$$\dot{\mathbf{r}}(t) = \lambda \mathbf{F}(\mathbf{r}(t)).$$

Векторное поле в декартовой системе координат имеет три компоненты  $\mathbf{F} = F^x \mathbf{i} + F^y \mathbf{j} + F^z \mathbf{k}$ . Уравнение векторной линии записывается в следу-

ющем виде:

$$\frac{\dot{x}}{F^x} = \frac{\dot{y}}{F^y} = \frac{\dot{z}}{F^z} = \lambda. \quad (2)$$

**Задача 3.1** Найдите все векторные линии векторного поля  $\mathbf{F} = -y\mathbf{i} + x\mathbf{j} + b\mathbf{k}$  ( $b - \text{const}$ ) и линию, проходящую через точку  $M_0(1, 1, 1)$ .

**Решение.** В данном примере векторное поле имеет компоненты  $F^x = -y$ ,  $F^y = x$ ,  $F^z = b$ . Подставляя их в уравнения векторных линий (2), получаем

$$\frac{dx}{-y} = \frac{dy}{x} = \frac{dz}{b}. \quad (3)$$

Будем искать решение уравнений в виде  $y = y(x)$ ,  $z = z(x)$ . Рассмотрим вначале первую часть уравнений (3). Интегрируя это соотношение, получаем  $x^2 + y^2 = C_1^2$ . Таким образом, векторная линия лежит на цилиндре радиусом  $C_1$ , направленным вдоль оси  $z$ . Выразим  $y$  через  $x$ :  $y = \pm\sqrt{C_1^2 - x^2}$  и используем это соотношение во втором равенстве. Получаем уравнение  $\pm dx/\sqrt{C_1^2 - x^2} = dz/b$ , которое легко интегрируется:  $z = \pm b \arcsin(x/C_1) + C_2$ . Таким образом, получаем решение в следующем виде:

$$x^2 + y^2 = C_1^2, \quad z = \pm b \arcsin\left(\frac{x}{C_1}\right) + C_2.$$

Для выяснения вида кривой перейдем к цилиндрическим координатам  $x = \rho \sin \varphi$ ,  $y = \rho \cos \varphi$ ,  $z = z$ , т.е. параметризуем векторную линию полярным углом  $\varphi$ . Получим

$$\rho = C_1, \quad z = \pm b\varphi + C_2.$$

Теперь уже достаточно легко нарисовать полученную векторную линию. Выберем для определенности знак "+". Углу  $\varphi = 0$  соответствует точка  $M_0(0, C_1, C_2)$ . После совершения полного оборота  $\varphi = 2\pi$  мы попадаем в точку  $M_1(0, C_1, 2\pi b + C_2)$ , которая находится на расстоянии  $2\pi b$  над (вдоль  $z$ ) первоначальной  $M_0$ . Очевидно, это спираль с шагом  $2\pi b$ . Выбор другого знака "-" меняет направление движения на противоположное.

### 3.1 Задачи

Найти семейство векторных линий поля  $\mathbf{F}$  и линию, проходящую через точку  $M$ .

3.1  $\mathbf{F} = y\mathbf{i} - x\mathbf{j} + z\mathbf{k}$ ,  $M(1, -1, 1)$

3.2  $\mathbf{F} = xy\mathbf{i} + (x - z)\mathbf{j} + yz\mathbf{k}$ ,  $M(1, 1, 0)$

- 3.3  $\mathbf{F} = x^2\mathbf{i} + y^2\mathbf{j} - z^2\mathbf{k}, M(-1, -1, -1)$   
 3.4  $\mathbf{F} = (x - y)\mathbf{i} + y\mathbf{j} + (z - x)\mathbf{k}, M(1, 0, -1)$   
 3.5  $\mathbf{F} = (x - y)\mathbf{i} + (y - x)\mathbf{j} + (z - x)\mathbf{k}, M(1, 0, 1)$   
 3.6  $\mathbf{F} = (x - z)\mathbf{i} + (y - x)\mathbf{j} + (z - x)\mathbf{k}, M(1, -1, 1)$   
 3.7  $\mathbf{F} = (x + 3y)\mathbf{i} + 3y\mathbf{j}, M(1, -2, 1)$   
 3.8  $\mathbf{F} = \frac{2}{x}\mathbf{i} + \frac{1}{y}\mathbf{j} - \frac{2}{z}\mathbf{k}, M(1, -1, 1)$   
 3.9  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + yz\mathbf{j} - xy\mathbf{k}, M(1, 0, 0)$   
 3.10  $\mathbf{F} = 2xz\mathbf{i} + z\mathbf{j} + x\mathbf{k}, M(1, 0, 0)$   
 3.11  $\mathbf{F} = z\mathbf{i} + xz\mathbf{j} + y\mathbf{k}, M(1, 1, 1)$   
 3.12  $\mathbf{F} = y\mathbf{i} + xz\mathbf{j} + y\mathbf{k}, M(1, 1, 0)$   
 3.13  $\mathbf{F} = y\mathbf{i} + xz\mathbf{j} + zy\mathbf{k}, M(1, 0, 0)$   
 3.14  $\mathbf{F} = y\mathbf{i} + z^2\mathbf{j} + zy\mathbf{k}, M(-2, 0, 0)$   
 3.15  $\mathbf{F} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} - z\mathbf{k}, M(-2, 1, 1)$   
 3.16  $\mathbf{F} = x\mathbf{i} - y\mathbf{j} + z\mathbf{k}, M(2, 1, 1)$   
 3.17  $\mathbf{F} = -x\mathbf{i} - y\mathbf{j} + z\mathbf{k}, M(2, 1, -1)$   
 3.18  $\mathbf{F} = 2x\mathbf{i} + 2y\mathbf{j} + z\mathbf{k}, M(3, 1, -1)$   
 3.19  $\mathbf{F} = (x - z)\mathbf{i} + 2y\mathbf{j} - z\mathbf{k}, M(-1, 1, -1)$   
 3.20  $\mathbf{F} = (x - z)\mathbf{i} + (y - z)\mathbf{j} - z\mathbf{k}, M(-1, 1, -1)$   
 3.21  $\mathbf{F} = -y\mathbf{i} - 2x\mathbf{j} + z\mathbf{k}, M(1, -2, 1)$   
 3.22  $\mathbf{F} = 2xy\mathbf{i} + 3(x - z)\mathbf{j} + yz\mathbf{k}, M(1, 3, 0)$   
 3.23  $\mathbf{F} = 2x^2\mathbf{i} + y^2\mathbf{j} - z^2\mathbf{k}, M(-1, 1, -1)$   
 3.24  $\mathbf{F} = -(x - y)\mathbf{i} + y\mathbf{j} + 2(z - x)\mathbf{k}, M(1, 2, -1)$   
 3.25  $\mathbf{F} = -(x - y)\mathbf{i} + 2(y - x)\mathbf{j} + (z - x)\mathbf{k}, M(1, 2, 1)$

## 4 Поток и дивергенция векторного поля

**Определение 4.1** *Потоком  $\Pi$  векторного поля  $\mathbf{F}$  через ориентированную поверхность  $S$  называется поверхностный интеграл*

$$\Pi = \iint_S (\mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) dS,$$

где  $\mathbf{n}$  – единичный вектор нормали к поверхности  $S$ .

Направление вектора нормали обычно оговаривается в условии задачи. В случае замкнутой поверхности направление вектора нормали выбирается "изнутри наружу".

Если векторное поле  $\mathbf{F}$  представляет собой поле скоростей жидкости,  $\mathbf{F} = \mathbf{v}$ , то потоком векторного поля через поверхность является количество жидкости, протекающей через поверхность за единицу времени. Если поток через замкнутую поверхность оказывается ненулевым,

то это означает, что внутри поверхности есть источники ( $\Pi > 0$ ) или стоки ( $\Pi < 0$ ) жидкости. Для количественного описания этих стоков и источников используется понятие дивергенции векторного поля.

**Определение 4.2** Дивергенцией векторного поля  $\mathbf{F}$  в точке  $M$  называется предел отношения потока через замкнутую поверхность, окружающую точку  $M$ , к объему области, ограниченной этой поверхностью:

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \lim_{V \rightarrow M} \frac{\iint_S (\mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) dS}{V},$$

при стягивании поверхности к точке  $M$ .

Рассмотрим некоторые примеры вычисления потока.

**Задача 4.1** Вычислить поток векторного поля  $\mathbf{F} = x^2 \mathbf{i} + xy \mathbf{j} + yz \mathbf{k}$  через часть плоскости  $-x + 3y + z = 3$ ,  $x \in [-1, 0]$ ,  $y \in [0, 1]$  в отрицательном направлении оси  $z$ .

**Решение.** Во первых, необходимо найти координаты вектора нормали. Из аналитической геометрии известно, что общее уравнение плоскости имеет вид  $Ax + By + Cz + D = 0$ , где коэффициенты  $(A, B, C)$  суть координаты вектора нормали. Очевидно, что вектор  $(-A, -B, -C)$  также является вектором нормали. По условию необходимо вычислить поток в отрицательном направлении оси  $z$ . Поэтому третья компонента должна быть отрицательна. Таким образом, вектор нормали имеет вид  $\mathbf{N} = \mathbf{i} - 3\mathbf{j} - \mathbf{k}$ . Для вычисления потока необходимо иметь *единичный* вектор нормали. В качестве него берем орт вектора нормали  $\mathbf{n} = \mathbf{N}/|\mathbf{N}| = (1, -3, -1)/\sqrt{11}$ . Далее вычисляем скалярное произведение  $(\mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) = (x^2 - 3xy - yz)/\sqrt{11} = (x^2 - 3xy - y(3 + x - 3y))/\sqrt{11} = (x^2 - 4xy + 3y^2 - 3y)/\sqrt{11}$ . Подставляем полученное выражение в определение потока:

$$\Pi = \iint (\mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) dS = \int_{-1}^0 \int_0^1 (x^2 - 4xy + 3y^2 - 3y) dx dy = 5/6.$$

Здесь мы использовали известную формулу из теории поверхностных интегралов

$$dS = \sqrt{z'_x{}^2 + z'_y{}^2 + 1} dx dy = \sqrt{11} dx dy.$$

Рассмотрим более сложный пример, в котором вектор нормали имеет в различных точках поверхности различные направления.

**Задача 4.2** Вычислить поток векторного поля  $\mathbf{F} = x^2\mathbf{i} + xy\mathbf{j} + yz\mathbf{k}$  через боковую поверхность цилиндра  $x^2 + z^2 = 9, y \in [1, 3]$  в направлении внешней нормали.

**Решение.** Для нахождения вектора нормали поступим следующим образом. Любую поверхность можно рассматривать как поверхность уровня некоторого скалярного поля. В нашем случае это поле имеет вид  $U = x^2 + z^2 - 9$ . Градиент скалярного поля, как известно, перпендикулярен поверхности уровня и коллинеарен с единичным вектором нормали. Вычисляем градиент:  $\nabla U = (2x, 0, 2z)$ . Нормированный вектор градиента принимаем за нормаль  $\mathbf{n} = \nabla U / |\nabla U| = (x, 0, z) / \sqrt{x^2 + z^2}$ .

Осталось правильно выбрать знак нормали. По условию необходимо вычислить поток в направлении внешней нормали. Наша поверхность является цилиндром, расположенным вдоль оси  $y$ . Очевидно, что при положительном  $z$  вектор внешней (т.е. изнутри цилиндра наружу) нормали имеет положительную третью компоненту. Полученный нами вектор нормали удовлетворяет этому требованию. Далее вычисляем скалярное произведение  $(\mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) = (x^3 + yz^2) / \sqrt{x^2 + z^2}$  и подставляем его в определение потока. Для удобства вычислений перейдем в цилиндрическую систему координат  $x = \rho \cos \varphi, z = \rho \sin \varphi, y = y$ . В этом случае наша поверхность описывается уравнением  $\rho = 3$ . Элемент поверхности  $dS = \rho d\varphi dy = 3d\varphi dy$ . В итоге вычисляем поток

$$\Pi = \int_1^3 \int_0^{2\pi} 9(3 \cos^3 \varphi + y \sin^2 \varphi) d\varphi dy = 36\pi.$$

Рассмотрим другой пример с замкнутой поверхностью.

**Задача 4.3** Вычислить поток векторного поля  $\mathbf{F} = x^2\mathbf{i} + xy\mathbf{j} + yz\mathbf{k}$  через поверхность сферы  $x^2 + z^2 + y^2 = 9$ .

**Решение.** Поскольку в данном случае как векторное поле, так и все его производные непрерывны внутри и на границе замкнутой поверхности, вычисления можно производить и более простым способом – используя теорему Остроградского - Гаусса. Согласно этой теореме

$$\Pi = \iint_S (\mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) dS = \iiint_V \operatorname{div} \mathbf{F} dV, \quad (4)$$

при условии непрерывности поля и всех первых производных как в объеме  $V$ , так и на его границе  $S$ . Вначале вычислим дивергенцию поля :

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{\partial F^x}{\partial x} + \frac{\partial F^y}{\partial y} + \frac{\partial F^z}{\partial z} = \frac{\partial x^2}{\partial x} + \frac{\partial xy}{\partial y} + \frac{\partial yz}{\partial z} = 3x + y.$$

Подставим эту функцию в правую часть (4). Для удобства вычислений перейдем в сферическую систему координат

$$x = r \sin \theta \cos \varphi, y = r \sin \theta \sin \varphi, z = r \cos \theta, dV = r^2 dr \sin \theta d\theta d\varphi.$$

Таким образом,

$$\Pi = \int_0^3 \int_0^\pi \int_0^{2\pi} (3r \sin \theta \cos \varphi + r \sin \theta \sin \varphi) r^2 dr \sin \theta d\theta d\varphi = 0.$$

Этот результат вполне понятен. Вспомним гидродинамический смысл дивергенции. Если считать векторное поле  $\mathbf{F}$  полем скоростей жидкости, то  $\operatorname{div} \mathbf{F}$  представляет собой плотность источников ( $\operatorname{div} \mathbf{F} > 0$ ) или стоков ( $\operatorname{div} \mathbf{F} < 0$ ) в этом объеме. В нашем случае  $\operatorname{div} \mathbf{F} = 3x + y$ . Если  $\operatorname{div} \mathbf{F} > 0$  в какой-либо точке  $M(x, y, z)$ , то в центрально-симметричной к ней точке  $M'(-x, -y, -z)$   $\operatorname{div} \mathbf{F} < 0$ . Поверхность, через которую мы вычисляем поток, тоже центрально-симметричная (сфера с центром в начале координат). Таким образом, внутри сферы плотность источников жидкости равняется плотности стоков, и поэтому поток через сферу будет равен нулю.

#### 4.1 Задачи

Вычислить дивергенцию векторного поля  $\mathbf{F}$  и его поток через поверхность  $S$ .

4.1  $\mathbf{F} = \mathbf{r}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1, x > 0, y > 0, z > 0 \right\}$

4.2  $\mathbf{F} = x\mathbf{i} + y\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 + z = 9, x < 0, y < 0, z > 0\}$

4.3  $\mathbf{F} = xy\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xz\mathbf{k}$ ,  $S$  : Треугольник с вершинами в точках  $A(0, 0, 4), B(-2, 1, 0), C(2, 1, 0)$

4.4  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xy\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 = (z - 1)^2, y < 0, 1 > z > -1\}$

4.5  $\mathbf{F} = x\mathbf{i} + y\mathbf{k}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1, x < 0, y < 0, z > 0 \right\}$

4.6  $\mathbf{F} = \mathbf{r}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 + z = 9, x > 0, 0 < y < 0, z > 0\}$

4.7  $\mathbf{F} = xy\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xz\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 + z = 9, x > 0, z > 0\}$

4.8  $\mathbf{F} = (x + y)\mathbf{i} + (y + z)\mathbf{j} + (x + z)\mathbf{k}$ ,  $S$  : Треугольник с вершинами в точках  $A(0, 0, 5), B(-2, -3, 0), C(-2, 1, 0)$

4.9  $\mathbf{F} = xy\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xz\mathbf{k}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1, x > 0, z > 0 \right\}$

4.10  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xy\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 + z = 9, y > 0, z > 0\}$

4.11  $\mathbf{F} = (x + y)\mathbf{i} + (y + z)\mathbf{j} + (x + z)\mathbf{k}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1, z < 0 \right\}$

4.12  $\mathbf{F} = \mathbf{r}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 = (z - 1)^2, x > 0, y > 0, 1 > z > 0\}$

4.13  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xy\mathbf{k}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1, y > 0, z > 0 \right\}$

- 4.14  $\mathbf{F} = (x + y)\mathbf{i} + (y + z)\mathbf{j} + (x + z)\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 + z = 9, -1 < z < 0\}$
- 4.15  $\mathbf{F} = \mathbf{r}$ ,  $S$  : Треугольник с вершинами в точках  $A(0, 0, 1)$ ,  $B(1, 1, 0)$ ,  $C(1, -1, 0)$
- 4.16  $\mathbf{F} = x\mathbf{i} + y\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + z^2 = (y - 1)^2, x > 0, z > 0, 1 > y > -1\}$
- 4.17  $\mathbf{F} = x\mathbf{i} + y\mathbf{k}$ ,  $S$  : Треугольник с вершинами в точках  $A(0, 0, -1)$ ,  $B(-1, 1, 0)$ ,  $C(1, -1, 0)$
- 4.18  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xy\mathbf{k}$ ,  $S$  : Треугольник с вершинами в точках  $A(0, 0, -3)$ ,  $B(2, -1, 0)$ ,  $C(-2, 1, 0)$
- 4.19  $\mathbf{F} = xy\mathbf{i} + yz\mathbf{j} + xz\mathbf{k}$ ,  $S : \{y^2 + z^2 = (x + 2)^2, x > 0, 0 > x > -2\}$
- 4.20  $\mathbf{F} = (x + y)\mathbf{i} + (y + z)\mathbf{j} + (x + z)\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 = (-z + 1)^2, 1 > z > -2\}$
- 4.21  $\mathbf{F} = 2\mathbf{r}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} + \frac{z^2}{16} = 1, x > 0, y > 0, z > 0 \right\}$
- 4.22  $\mathbf{F} = 2x\mathbf{i} + y\mathbf{k}$ ,  $S : \{x^2 + y^2 + 3z = 9, x < 0, y < 0, z > 0\}$
- 4.23  $\mathbf{F} = 2xy\mathbf{i} + 2yz\mathbf{j} + 2xz\mathbf{k}$ ,  $S$  : Треугольник с вершинами в точках  $A(0, 0, 2)$ ,  $B(-2, 1, 0)$ ,  $C(2, 1, 0)$
- 4.24  $\mathbf{F} = 2xz\mathbf{i} + 2yz\mathbf{j} + xy\mathbf{k}$ ,  $S : \{2x^2 + 2y^2 = (z - 1)^2, y < 0, 1 > z > -1\}$
- 4.25  $\mathbf{F} = 3x\mathbf{i} + y\mathbf{k}$ ,  $S : \left\{ \frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{16} + \frac{9}{z^2} = 1, x < 0, y < 0, z > 0 \right\}$

## 5 Циркуляция и ротор векторного поля

**Определение 5.1** *Циркуляцией векторного поля  $\mathbf{F}$  вдоль пути  $\gamma$  называется криволинейный интеграл*

$$\text{Циркуляция} = \int_{\gamma} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l},$$

*вычисленный вдоль этого пути.*

Важной локальной характеристикой векторного поля является плотность циркуляции.

**Определение 5.2** *Плотностью циркуляции векторного поля  $\mathbf{F}$  в точке  $M$  в направлении вектора  $\mathbf{n}$  называется плотность циркуляции в этой точке по любой поверхности  $S$ , имеющей в качестве нормали (в точке  $M$ ) вектор  $\mathbf{n}$ :*

$$\lim_{\sigma \rightarrow 0} \frac{\oint_S \mathbf{F} d\mathbf{l}}{\sigma}.$$

Плотность циркуляции в точке  $M$  в направлении нормали  $\mathbf{n}$  зависит как от точки  $M$ , так и от направления  $\mathbf{n}$ , но не зависит от поверхности, проходящей через эту точку. Поэтому плотность циркуляции можно

представить в виде скалярного произведения двух векторов: вектора ротора  $\text{rot } \mathbf{F}$ , который зависит от точки, и вектора нормали  $\mathbf{n}$ . Таким образом, плотность циркуляции в т.  $M$  в направлении  $\mathbf{n}$  равна  $(\text{rot } \mathbf{F} \cdot \mathbf{n})$ . В декартовой системе координат  $\mathbf{F} = F^x \mathbf{i} + F^y \mathbf{j} + F^z \mathbf{k}$  и

$$\text{rot } \mathbf{F} = \left( \frac{\partial F^z}{\partial y} - \frac{\partial F^y}{\partial z} \right) \mathbf{i} + \left( \frac{\partial F^x}{\partial z} - \frac{\partial F^z}{\partial x} \right) \mathbf{j} + \left( \frac{\partial F^y}{\partial x} - \frac{\partial F^x}{\partial y} \right) \mathbf{k}.$$

Чтобы легче запомнить эту формулу, ее удобно записать в виде формального определителя

$$\text{rot } \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F^x & F^y & F^z \end{vmatrix}.$$

**Определение 5.3** Ротором векторного поля  $\mathbf{F}$  является вектор  $\text{rot } \mathbf{F}$ , компоненты которого представляют собой плотности циркуляции поля в направлении координатных осей.

Рассмотрим некоторые типовые задачи.

**Задача 5.1** Вычислить циркуляцию векторного поля  $\mathbf{F} = x^2 \mathbf{i} + xy \mathbf{j} + yz \mathbf{k}$  вдоль отрезка прямой  $\frac{x-1}{2} = \frac{y+1}{0} = \frac{z+4}{4}$  от точки  $M_0(1, -1, -4)$  до точки  $M_1(3, -1, 0)$ .

**Решение.** Для вычисления циркуляции необходимо вначале задать кривую в параметрическом виде. В данном случае кривой является прямая с направляющим вектором  $\mathbf{a} = (2, 0, 4)$ . Общее уравнение прямой легко переписать в параметрическом виде:  $x = 1 + 2t, y = -1, z = -4 + 4t$ . Точке  $M_0(1, -1, -4)$  соответствует  $t = 0$ , поскольку в точке  $M_0$  координата  $x = 1 = 1 + 2t$ , а точке  $M_1(3, -1, 0)$  соответствует  $t = 1$ . Подставим эту прямую в определение циркуляции

$$\int_{M_0}^{M_1} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \int_{M_0}^{M_1} (x^2 dx + xy dy + yz dz) = \int_0^1 (18 - 8t + 8t^2) dt = \frac{50}{3}.$$

**Задача 5.2** Вычислить циркуляцию векторного поля  $\mathbf{F} = yz \mathbf{i} + xy \mathbf{j} + x^2 \mathbf{k}$  вдоль замкнутой кривой  $r = 49, \theta = \pi/4, \varphi \in [0, 2\pi]$ , где  $(r, \theta, \varphi)$  – сферические координаты.

Решим задачу двумя способами: используя теорему Стокса и прямым вычислением. Теорема Стокса утверждает, что

$$\text{Циркуляция} = \oint \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \iint_S (\text{rot } \mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) dS, \quad (5)$$

при условии непрерывности поля и его ротора в области  $S$  и на его границе. Вначале вычислим ротор

$$\operatorname{rot} \mathbf{F} = (y - 2x)\mathbf{j} + (y - z)\mathbf{k}.$$

Поверхность интегрирования в формуле Стокса (5) выбирается так, чтобы контур интегрирования лежал на ней. В нашем случае контур представляет собой окружность радиуса  $R = 7 \sin \pi/4 = 7/\sqrt{2}$ , расположенную параллельно плоскости  $xOy$  и на расстоянии  $d = 7 \cos \pi/4 = 7/\sqrt{2}$  от нее. Удобно провести через нее плоскость  $z = 7/\sqrt{2}$ , поскольку вектор нормали к ней будет постоянным вектором, что упрощает вычисления. Очевидно, что вектор нормали коллинеарен вектору  $\mathbf{k}$ . Для правильного выбора направления вектора нормали ( $+\mathbf{k}$  или  $-\mathbf{k}$ ) необходимо использовать правило согласования направления нормали с обходом контура. Необходимо выбирать такое направление нормали, чтобы направление обхода контура было против часовой стрелки, если смотреть с конца вектора нормали. Поскольку  $\varphi \in [0, 2\pi]$  то, очевидно, что правильно выбрать  $\mathbf{n} = +\mathbf{k}$ . Таким образом,

$$\begin{aligned} \text{Циркуляция} &= \iint (\operatorname{rot} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n}) dS = \iint (y - z) dS = \\ &= \int_0^{7/\sqrt{2}} \int_0^{2\pi} (\rho \sin \varphi - 7/\sqrt{2}) \rho d\rho d\varphi = -\frac{343\pi}{2\sqrt{2}}. \end{aligned}$$

При вычислении мы перешли к полярной системе координат на плоскости  $z = 7/\sqrt{2}$ .

Получим циркуляцию прямым вычислением. Для этого необходимо параметризовать кривую. Очевидно, что окружность лежит в плоскости  $z = 7/\sqrt{2}$ . Введем в этой плоскости полярные координаты  $x = 7/\sqrt{2} \cos \varphi$ ,  $y = 7/\sqrt{2} \sin \varphi$ , т.е., мы параметризовали окружность полярным углом  $\varphi$ . Теперь вычисляем циркуляцию

$$\begin{aligned} \text{Циркуляция} &= \int \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = \int (yz dx + xy dy + x^2 dz) = \\ &= \left(\frac{7}{\sqrt{2}}\right)^3 \int_0^{2\pi} (-\sin^2 \varphi + \sin \varphi \cos^2 \varphi) d\varphi = -\frac{343\pi}{2\sqrt{2}}. \end{aligned}$$

## 5.1 Задачи

Вычислить ротор векторного поля  $\mathbf{F}$  и его циркуляцию вдоль пути  $\Gamma$ .

5.1  $\mathbf{F} = \mathbf{r}$ ,  $\Gamma : \{x^2 + y^2 + z^2 = 9, x + y + z = 0\}$

5.2  $\mathbf{F} = (x + z)\mathbf{i} + (x + y)\mathbf{j} + (y + z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma$  : контур треугольника с вершинами в точках  $A(0, 0, 0)$ ,  $B(1, 1, 2)$ ,  $C(-1, 0, 4)$

- 5.3  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + xy\mathbf{j} + yz\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \left\{ \frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} = 1, z = 4 \right\}$
- 5.4  $\mathbf{F} = y^2\mathbf{i} + z^2\mathbf{j} + x^2\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{4x^2 + 9y^2 + z = 4, z = 3\}$
- 5.5  $\mathbf{F} = (x + 2y)\mathbf{i} + (z - 2y)\mathbf{j} + (2x - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9x^2 + 4y^2 - z^2 = 0, z = -3\}$
- 5.6  $\mathbf{F} = r^2\mathbf{r}$ ,  $\Gamma : \{x^2 + y^2 + z^2 = 4, x + y + z = 0\}$
- 5.7  $\mathbf{F} = (x - 2z)\mathbf{i} + (x - 3y)\mathbf{j} + (y - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \text{контур треугольника с вершинами в точках } A(0, 0, 1), B(1, -1, 2), C(1, 0, 4)$
- 5.8  $\mathbf{F} = 2xy\mathbf{i} - xz\mathbf{j} + 3xz\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \left\{ \frac{(x-2)^2}{4} + \frac{(y+3)^2}{9} = 1, z = 3 \right\}$
- 5.9  $\mathbf{F} = x^2\mathbf{i} + z^2\mathbf{j} + y^2\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9x^2 + 4y^2 + z = 10, z = -3\}$
- 5.10  $\mathbf{F} = (2x + 3y)\mathbf{i} + (2z - 5y)\mathbf{j} + (x - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9(x - 1)^2 + 4(y + 2)^2 - z^2 = 0, z = -2\}$
- 5.11  $\mathbf{F} = -x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{x^2 + y^2 + z^2 = 16, x + y + z = 0\}$
- 5.12  $\mathbf{F} = (2x - z)\mathbf{i} + 3(x - y)\mathbf{j} + 2(y - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \text{контур треугольника с вершинами в точках } A(1, 0, 1), B(1, 1, 2), C(-1, 0, 4)$
- 5.13  $\mathbf{F} = 2zy\mathbf{i} - 3xz\mathbf{j} - xy\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \left\{ \frac{(x+1)^2}{4} + \frac{(y-3)^2}{9} = 1, z = 10 \right\}$
- 5.14  $\mathbf{F} = z^2\mathbf{i} + y^2\mathbf{j} + x^2\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9x^2 + 4y^2 + 3z = 30, z = -2\}$
- 5.15  $\mathbf{F} = (x - 3y)\mathbf{i} + (2z + 7y)\mathbf{j} + 3(x - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9(x + 1)^2 + 4y^2 - z^2 = 0, z = -4\}$
- 5.16  $\mathbf{F} = -z\mathbf{i} + 2x\mathbf{j} + y\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{x^2 + y^2 + z^2 = 16, 2x + y + z = 0\}$
- 5.17  $\mathbf{F} = xz\mathbf{i} + 3(x + y)\mathbf{j} + (2y - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \text{контур треугольника с вершинами в точках } A(1, 1, 1), B(-1, 0, 2), C(1, 0, 4)$
- 5.18  $\mathbf{F} = -3zy\mathbf{i} + xz\mathbf{j} - 5xz\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \left\{ \frac{(x-1)^2}{16} + \frac{(y+2)^2}{9} = 1, z = 11 \right\}$
- 5.19  $\mathbf{F} = 2z^2\mathbf{i} + 3x^2\mathbf{j} + 4y^2\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{16x^2 + 4y^2 + 2z = 40, z = -1\}$
- 5.20  $\mathbf{F} = (3x - y)\mathbf{i} + (x + 7y)\mathbf{j} + (3x - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9x^2 + 4(y - 1)^2 - z^2 = 0, z = -2\}$
- 5.21  $\mathbf{F} = \mathbf{r}$ ,  $\Gamma : \{x^2 + y^2 + z^2 = 9, 2x + 3y + z = 0\}$
- 5.22  $\mathbf{F} = -(x + z)\mathbf{i} + (x + y)\mathbf{j} + 2(y + z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \text{контур треугольника с вершинами в точках } A(0, 0, 0), B(2, 1, 2), C(-1, 0, 4)$
- 5.23  $\mathbf{F} = 2xz\mathbf{i} - xy\mathbf{j} + yz\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \left\{ \frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{9} = 1, z = 5 \right\}$
- 5.24  $\mathbf{F} = 2y^2\mathbf{i} + z^2\mathbf{j} - x^2\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{4x^2 + 9y^2 + z = 6, z = 2\}$
- 5.25  $\mathbf{F} = 2(x + 2y)\mathbf{i} + 3(z - 2y)\mathbf{j} + (2x - z)\mathbf{k}$ ,  $\Gamma : \{9x^2 + y^2 - z^2 = 0, z = -3\}$

## 6 Оператор Гамильтона $\nabla$ .

Определение 6.1 Оператором Гамильтона является вектор, компонентами которого являются операторы взятия частных производных

$$\nabla = \mathbf{i} \frac{\partial}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial}{\partial y} + \mathbf{k} \frac{\partial}{\partial z}.$$

За этим оператором закрепилось название "набла"<sup>1</sup>.

Используя это определение, легко переписать градиент скалярного поля, дивергенцию и ротор векторного поля, а также Лапласиан в следующем виде:

$$\text{grad } u = \nabla u, \text{ div } \mathbf{F} = \nabla \cdot \mathbf{F}, \text{ rot } \mathbf{F} = \nabla \times \mathbf{F}, \Delta u = \nabla \cdot \nabla u = \nabla^2 u.$$

Другими словами, градиент скалярного поля представляет собой произведение вектора набла на это поле. Дивергенция и ротор векторного поля – соответственно, скалярное и векторное произведение вектора набла и векторного поля. Оператор Лапласа представляет собой квадрат оператора Гамильтона.

Вектор набла является оператором, поэтому в выражениях, содержащих оператор Гамильтона, необходимо следить за порядком следования символов. Оператор набла всегда действует слева направо. В физической литературе используют оператор, действующий справа налево, а также разницу действия слева направо и справа налево, помечая символ набла соответствующим значком

$$\overleftarrow{\nabla} u = \nabla u, u \overleftrightarrow{\nabla} v = u \nabla v - v \nabla u.$$

Поскольку оператор Гамильтона имеет дифференциальные и векторные свойства, то при раскрытии выражений, содержащих этот оператор, вначале необходимо учитывать его дифференциальные свойства (правило Лейбница), а затем уже его векторные свойства.

**Задача 6.1** Доказать равенство

$$\text{rot}(u\mathbf{F}) = u \text{ rot } \mathbf{F} - \mathbf{F} \times \text{grad } u.$$

**Решение.** В терминах оператора Гамильтона левая часть имеет следующий вид:  $\nabla \times (u\mathbf{F})$ . Учтем вначале дифференциальные свойства оператора Гамильтона  $\nabla \times (\overset{\vee}{u}\mathbf{F}) + \nabla \times (u\overset{\vee}{\mathbf{F}})$ . Здесь значком  $\vee$  помечается величина, на которую действует оператор  $\nabla$  дифференциальным образом. Затем мы переносим действие оператора на соответствующую величину с учетом его векторных свойств. Первая величина является скаляром, и поэтому набла действует на него давая градиент, но векторное произведение остается действующим на следующий вектор:  $\nabla \times (\overset{\vee}{u}\mathbf{F}) = (\nabla u) \times \mathbf{F} = -\mathbf{F} \times \text{grad } u$ . Второе слагаемое раскрывается вполне очевидным образом

---

<sup>1</sup>Набла - древнеассирийская арфа, имеющая внешнее сходство с символом оператора Гамильтона. Название было предложено Р. Смитом, другом Максвелла, в личной переписке и постепенно стало традиционным

$\nabla \times (u \mathbf{F}) = u \nabla \times \mathbf{F} + v \operatorname{rot} \mathbf{F}$ . Складывая оба члена получаем правую часть выражения.

Задача 6.2 Доказать равенство

$$\operatorname{rot} \operatorname{rot} \mathbf{F} = \operatorname{grad} \operatorname{div} \mathbf{F} - \Delta \mathbf{F}.$$

Решение. Левая часть имеет вид двойного векторного произведения  $\operatorname{rot} \operatorname{rot} \mathbf{F} = \nabla \times (\nabla \times \mathbf{F})$ . Применим к двойному векторному произведению известную формулу "бац – цаб" из аналитической геометрии  $\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) - \mathbf{c}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b})$ . Получаем  $\nabla \times (\nabla \times \mathbf{F}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{F}) - (\nabla \cdot \nabla) \mathbf{F} = \operatorname{grad} \operatorname{div} \mathbf{F} - \Delta \mathbf{F}$ . Поскольку оператор Гамильтона действует направо, то необходимо располагать вектор  $\mathbf{F}$  справа. Оператор Лапласа действует на каждую компоненту вектора  $\mathbf{F}$  как на скаляр.

## 6.1 Задачи

6.1 Доказать:  $\operatorname{rot}(\mathbf{E} \times \mathbf{H}) = \mathbf{E} \operatorname{div} \mathbf{H} - \mathbf{H} \operatorname{div} \mathbf{E} + (\mathbf{H} \cdot \nabla) \mathbf{E} - (\mathbf{E} \cdot \nabla) \mathbf{H}$

6.2 Вычислить:  $\operatorname{rot}(\mathbf{a} \times \mathbf{r})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.3 Вычислить  $\operatorname{rot}(\operatorname{rot} u \mathbf{a})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор,  $u$  – скалярное поле

6.4 Доказать:  $\Delta e^u = e^u (\Delta u + (\operatorname{grad} u)^2)$

6.5 Доказать:  $\Delta u(v) = u'_v \Delta v + u''_{vv} (\operatorname{grad} v)^2$

6.6 Вычислить:  $\operatorname{div}(\mathbf{r}(\mathbf{r} \cdot \mathbf{a}))$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.7 Вычислить:  $\operatorname{div}(\mathbf{a} \times (\mathbf{r} \times \mathbf{b}))$ , где  $\mathbf{a}, \mathbf{b}$  – постоянные векторы

6.8 Доказать:  $\Delta(uv) = u \Delta v + v \Delta u + 2(\operatorname{grad} u \cdot \operatorname{grad} v)$

6.9 Доказать:  $\Delta \ln u = \frac{\Delta u}{u} - \left( \frac{\operatorname{grad} u}{u} \right)^2$

6.10 Вычислить:  $\operatorname{div}(u \operatorname{grad} v)$

6.11 Вычислить:  $\operatorname{rot}(\mathbf{E} \times \operatorname{rot} \mathbf{H})$

6.12 Доказать:  $\operatorname{rot}(u(\mathbf{r}) \mathbf{a}) = \frac{u'}{r} (\mathbf{r} \times \mathbf{a})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.13 Доказать:  $\operatorname{div}(\operatorname{grad} u \times \operatorname{grad} v) = 0$

6.14 Доказать:  $\operatorname{div}((\mathbf{r} \times \mathbf{a}) \times \mathbf{r}) = -2(\mathbf{r} \cdot \mathbf{a})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.15 Доказать:  $\operatorname{rot}(\mathbf{b}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{r})) = \mathbf{a} \times \mathbf{b}$ , где  $\mathbf{a}, \mathbf{b}$  – постоянные векторы

6.16 Доказать:  $\operatorname{rot}((\mathbf{a} \times \mathbf{r}) \times \mathbf{r}) = 3(\mathbf{a} \times \mathbf{r})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.17 Вычислить:  $\operatorname{rot}(\mathbf{a} \times \mathbf{r})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.18 Вычислить:  $\operatorname{rot}(u \mathbf{a})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.19 Вычислить:  $\operatorname{div}(u \mathbf{a})$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.20 Доказать:  $\operatorname{grad}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{r}) = \mathbf{a}$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.21 Доказать:  $\operatorname{rot}(\mathbf{a}(\mathbf{e} \cdot \mathbf{r})) = -\mathbf{a} \times \mathbf{e}$ , где  $\mathbf{a}, \mathbf{e}$  – постоянные векторы

6.22 Вычислить:  $\operatorname{div}(\mathbf{r} \times (\mathbf{r} \times \mathbf{a}))$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.23 Вычислить:  $\operatorname{div}(\mathbf{a} \times (\mathbf{r} \times \mathbf{a}))$ , где  $\mathbf{a}$  – постоянный вектор

6.24 Вычислить:  $\text{grad}(\mathbf{r} \cdot \mathbf{r})$

6.25 Вычислить:  $\Delta(u^2)$

## 7 Криволинейные координаты

**Определение 7.1** Говорят, что в области  $V$  пространства заданы криволинейные координаты, если каждой точке пространства  $M$  взаимно-однозначно поставлена в соответствие тройка чисел  $(q^1, q^2, q^3)$ .

Другими словами, координаты представляют собой способ нумерации точек пространства.

Через каждую точку пространства проходят три координатные линии, на каждой из которых одна координата меняется, а пара других постоянна. Тройка единичных векторов, касательных к координатным линиям, называется координатным базисом. Координаты разделяются на ортогональные и косоугольные в зависимости от того, ортогонален или нет координатный базис в каждой точке. Координатами  $(F^1, F^2, F^3)$  векторного поля являются коэффициенты разложения по координатному базису:

$$\mathbf{F} = F^1 \mathbf{e}_1 + F^2 \mathbf{e}_2 + F^3 \mathbf{e}_3.$$

Ортогональная система координат характеризуется тройкой функций  $(H_1, H_2, H_3)$ , называемых коэффициентами Ламэ. При смещении вдоль  $k$ -ой координатной линии  $q_k$  на расстояние  $dl_k$  соответствующая координата изменяется на  $dq_k$ .

**Определение 7.2** Коэффициентом Ламэ  $H_k$  называется коэффициент пропорциональности между приращением координаты  $dq^k$  и приращением соответствующей длины  $dl_k$ :

$$dl_k = H_k dq^k.$$

Дифференциальные операции над скалярным и векторным полями в ортогональной системе координат полностью определяются коэффициентами Ламэ. Приведем соответствующие формулы для градиента, лапласиана, дивергенции и ротора:

$$\text{grad } u = \frac{1}{H_1} \frac{\partial u}{\partial q^1} \mathbf{e}_1 + \frac{1}{H_2} \frac{\partial u}{\partial q^2} \mathbf{e}_2 + \frac{1}{H_3} \frac{\partial u}{\partial q^3} \mathbf{e}_3,$$
$$\Delta u = \frac{1}{H_1 H_2 H_3} \left\{ \frac{\partial}{\partial q^1} \left( \frac{H_2 H_3}{H_1} \frac{\partial u}{\partial q^1} \right) + \frac{\partial}{\partial q^2} \left( \frac{H_3 H_1}{H_2} \frac{\partial u}{\partial q^2} \right) + \frac{\partial}{\partial q^3} \left( \frac{H_1 H_2}{H_3} \frac{\partial u}{\partial q^3} \right) \right\},$$

$$\begin{aligned}\operatorname{div} \mathbf{F} &= \frac{1}{H_1 H_2 H_3} \left\{ \frac{\partial(F^1 H_2 H_3)}{\partial q^1} + \frac{\partial(F^2 H_3 H_1)}{\partial q^2} + \frac{\partial(F^3 H_1 H_3)}{\partial q^3} \right\}, \\ \operatorname{rot} \mathbf{F} &= \frac{1}{H_2 H_3} \left\{ \frac{\partial(F^3 H_3)}{\partial q^2} - \frac{\partial(F^2 H_2)}{\partial q^3} \right\} \mathbf{e}_1 + \\ &+ \frac{1}{H_3 H_1} \left\{ \frac{\partial(F^1 H_1)}{\partial q^3} - \frac{\partial(F^3 H_3)}{\partial q^1} \right\} \mathbf{e}_2 + \\ &+ \frac{1}{H_1 H_2} \left\{ \frac{\partial(F^2 H_2)}{\partial q^1} - \frac{\partial(F^1 H_1)}{\partial q^2} \right\} \mathbf{e}_3.\end{aligned}$$

В физике наиболее часто используются три системы координат – декартова, цилиндрическая и сферическая. Приведем сводку формул для этих систем координат.

I Декартовы координаты  $(q^1, q^2, q^3) = (x, y, z)$ . В этой системе координат все коэффициенты Ламэ равны единице:  $H_x = H_y = H_z = 1$ . Квадрат длины между бесконечно близкими точками

$$dl^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2.$$

II Цилиндрические координаты  $(q^1, q^2, q^3) = (\rho, \varphi, z)$ . Координата  $\rho$  имеет смысл расстояния от точки до оси  $z$ . Область изменения координат:  $\rho \in \mathbb{R}^+$ ,  $\varphi \in [0, 2\pi)$ ,  $z \in \mathbb{R}$ . Связь с декартовыми координатами

$$\begin{cases} x = \rho \cos \varphi \\ y = \rho \sin \varphi \\ z = z \end{cases} \quad \begin{cases} \rho = \sqrt{x^2 + y^2} \\ \varphi = \operatorname{arctg} \frac{y}{x} \\ z = z \end{cases}$$

Коэффициенты Ламэ  $H_\rho = H_1 = 1$ ,  $H_\varphi = H_2 = \rho$ ,  $H_z = H_3 = 1$ . Квадрат длины между бесконечно близкими точками

$$dl^2 = d\rho^2 + \rho^2 d\varphi^2 + dz^2.$$

Дифференциальные операции:

$$\begin{aligned}\operatorname{grad} u &= \frac{\partial u}{\partial \rho} \mathbf{e}_\rho + \frac{1}{\rho} \frac{\partial u}{\partial \varphi} \mathbf{e}_\varphi + \frac{\partial u}{\partial z} \mathbf{e}_z, \\ \Delta u &= \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( \rho \frac{\partial u}{\partial \rho} \right) + \frac{1}{\rho^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}, \\ \operatorname{div} \mathbf{F} &= \frac{1}{\rho} \frac{\partial(\rho F^\rho)}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial F^\varphi}{\partial \varphi} + \frac{\partial F^z}{\partial z}, \\ \operatorname{rot} \mathbf{F} &= \left\{ \frac{1}{\rho} \frac{\partial F^z}{\partial \varphi} - \frac{\partial F^\varphi}{\partial z} \right\} \mathbf{e}_\rho + \left\{ \frac{\partial F^\rho}{\partial z} - \frac{\partial F^z}{\partial \rho} \right\} \mathbf{e}_\varphi + \frac{1}{\rho} \left\{ \frac{\partial(\rho F^\varphi)}{\partial \rho} - \frac{\partial F^\rho}{\partial \varphi} \right\} \mathbf{e}_z.\end{aligned}$$

III Сферические координаты  $(q^1, q^2, q^3) = (r, \theta, \varphi)$ . Координата  $r$  имеет смысл расстояния от точки до начала координат. Область изменения координат:  $r \in \mathbb{R}^+$ ,  $\theta \in [0, \pi]$ ,  $\varphi \in [0, 2\pi)$ . Связь с декартовыми координатами

$$\begin{cases} x = r \sin \theta \cos \varphi \\ y = r \sin \theta \sin \varphi \\ z = r \cos \theta \end{cases} \quad \begin{cases} r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \\ \theta = \operatorname{arctg} \frac{\sqrt{x^2 + y^2}}{z} \\ \varphi = \operatorname{arctg} \frac{y}{x} \end{cases}$$

Коэффициенты Ламэ  $H_r = H_1 = 1, H_\theta = H_2 = r, H_\varphi = H_3 = r \sin \theta$ . Квадрат длины между бесконечно близкими точками

$$dl^2 = dr^2 + r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2 \theta d\varphi^2.$$

Дифференциальные операции:

$$\begin{aligned} \operatorname{grad} u &= \frac{\partial u}{\partial r} \mathbf{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \theta} \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial u}{\partial \varphi} \mathbf{e}_\varphi, \\ \Delta u &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2}, \\ \operatorname{div} \mathbf{F} &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial (r^2 F^r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial (\sin \theta F^\theta)}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial F^\varphi}{\partial \varphi}, \\ \operatorname{rot} \mathbf{F} &= \frac{1}{r \sin \theta} \left\{ \frac{\partial (\sin \theta F^\varphi)}{\partial \theta} - \frac{\partial F^\theta}{\partial \varphi} \right\} \mathbf{e}_r + \frac{1}{r} \left\{ \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial F^r}{\partial \varphi} - \frac{\partial (r F^\varphi)}{\partial r} \right\} \mathbf{e}_\theta + \\ &\quad + \frac{1}{r} \left\{ \frac{\partial (r F^\theta)}{\partial r} - \frac{\partial F^r}{\partial \theta} \right\} \mathbf{e}_\varphi. \end{aligned} \quad (6)$$

## 7.1 Задачи

Вычислить градиент и лапласиан скалярного поля  $u$ ; дивергенцию и ротор векторного поля  $\mathbf{F}$  в соответствующей системе координат.

7.1  $u = xyz$ ,  $\mathbf{F} = r^2 \mathbf{e}_r + r^2 \sin \theta \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

7.2  $u = e^x + e^y + e^z$ ,  $\mathbf{F} = \rho \sin \varphi \mathbf{e}_\rho + \rho \mathbf{e}_\varphi + a \mathbf{e}_z$ , цилиндрические координаты,  $a$  – постоянная

7.3  $u = x + y + z$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{r} \mathbf{e}_r + \frac{\sin \varphi}{r} \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r} \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

7.4  $u = x^2 + y^2 - z^2$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{\rho} \mathbf{e}_\rho + \frac{\sin \varphi}{\rho} \mathbf{e}_\varphi + \frac{1}{\rho} \mathbf{e}_z$ , цилиндрические координаты

7.5  $u = e^x + e^{y+z}$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{r^2} \mathbf{e}_r + \frac{1}{r^2} \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

7.6  $u = x + y - 2z$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{\rho^2} \mathbf{e}_\rho + \frac{1}{\rho^2} \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты

7.7  $u = x^2 - y^2 - z^2$ ,  $\mathbf{F} = r \sin \varphi \mathbf{e}_r + r \sin \theta \mathbf{e}_\theta + r \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

7.8  $u = \ln(x^2 + z^2)$ ,  $\mathbf{F} = \rho \sin \varphi \mathbf{e}_\rho + \rho \mathbf{e}_z + \rho \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты

7.9  $u = x^2y + z^2x$ ,  $\mathbf{F} = r \cos \theta \mathbf{e}_r + r \sin 2\theta \mathbf{e}_\theta + a \sin \varphi \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты,  $a$  – постоянная

7.10  $u = \operatorname{arctg} \frac{x}{z}$ ,  $\mathbf{F} = \rho \cos \varphi \mathbf{e}_r + \rho \sin 2\varphi \mathbf{e}_z + a \sin \varphi \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты,  $a$  – постоянная

7.11  $u = \ln(y^2 + z^2)$ ,  $\mathbf{F} = a^2 \sin 2\varphi \mathbf{e}_r + r^2 \sin 2\theta \mathbf{e}_\theta + r^2 \operatorname{tg} \theta \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты,  $a$  – постоянная

7.12  $u = z^2y + y^2x$ ,  $\mathbf{F} = a^2 \sin 2\varphi \mathbf{e}_\rho + \rho^2 \sin 2\varphi \mathbf{e}_z + \rho^2 \operatorname{tg} \varphi \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты,  $a$  – постоянная

7.13  $u = \operatorname{arctg} \frac{y}{z}$ ,  $\mathbf{F} = r \sin \varphi \sin \theta \mathbf{e}_r + a \sin 2\theta \mathbf{e}_\theta + r \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты,  $a$  – постоянная

7.14  $u = -x^2 + y^2 - z^2$ ,  $\mathbf{F} = \rho \sin \varphi \mathbf{e}_\rho + a \sin 2\varphi \mathbf{e}_z + \rho \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты,  $a$  – постоянная

7.15  $u = \ln(x^2 + y^2)$ ,  $\mathbf{F} = a r \mathbf{e}_r + r^2 \sin \theta \mathbf{e}_\theta + r^2 \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты,  $a$  – постоянная

7.16  $u = x^3 + z^2x$ ,  $\mathbf{F} = a \rho \mathbf{e}_\rho + \rho^2 \sin \varphi \mathbf{e}_z + \rho^2 \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты,  $a$  – постоянная

7.17  $u = \operatorname{arctg} \frac{y}{x}$ ,  $\mathbf{F} = r \sin \varphi \cos \theta \mathbf{e}_r + r \sin \theta \sin \varphi \mathbf{e}_\theta + r \cos \theta \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

7.18  $u = \ln(y^2 + z^2 + 1)$ ,  $\mathbf{F} = \rho \sin \varphi \mathbf{e}_\rho + \rho \sin \varphi \mathbf{e}_z + \rho \cos \varphi \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты

7.19  $u = z^3 + y^2x$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{r} \mathbf{e}_r + \frac{\sin \varphi}{r} \mathbf{e}_\theta$ , сферические координаты

7.20  $u = \operatorname{arctg} \frac{2y}{z}$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{\rho} \mathbf{e}_\rho + \frac{\sin \varphi}{\rho} \mathbf{e}_\varphi$ , цилиндрические координаты

7.21  $u = xyz^2$ ,  $\mathbf{F} = 3r^2 \mathbf{e}_r + r^2 \sin \theta \mathbf{e}_\theta$ , сферические координаты

7.22  $u = e^x + 2e^y + 3e^z$ ,  $\mathbf{F} = -3\rho \sin \varphi \mathbf{e}_\rho + \rho \mathbf{e}_\varphi + a \mathbf{e}_z$ , цилиндрические координаты,  $a$  – постоянная

7.23  $u = 2x + 3y + z$ ,  $\mathbf{F} = -2 \frac{\cos \varphi}{r} \mathbf{e}_r + 2 \frac{\sin \varphi}{r} \mathbf{e}_\theta + \frac{1}{r} \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

7.24  $u = 2x^2 + 3y^2 - z^2$ ,  $\mathbf{F} = \frac{\cos \varphi}{\rho} \mathbf{e}_\rho - 4 \frac{\sin \varphi}{\rho} \mathbf{e}_\varphi + \frac{1}{\rho} \mathbf{e}_z$ , цилиндрические координаты

7.25  $u = 3e^x - e^{y+z}$ ,  $\mathbf{F} = -4 \frac{\cos \varphi}{r^2} \mathbf{e}_r + \frac{5}{r^2} \mathbf{e}_\varphi$ , сферические координаты

## 8 Потенциальные поля

**Определение 8.1** Векторное поле  $\mathbf{F}$  называется потенциальным, если оно представимо в виде градиента скалярного поля  $u$ :  $\mathbf{F} = \operatorname{grad} u$ .

Скалярное поле в этом случае называется потенциалом поля. Потенциал поля определен с точностью до константы. Для физики такие поля представляют большой интерес. Если поле сил является потенциальным,

то можно легко определить потенциальную энергию тела в поле таких сил. Например, гравитационное поле является потенциальным. Хорошо известно, что сила тяготения  $\mathbf{F} = -\text{grad } U$ . Здесь  $U = -GMm/r$  является потенциалом поля сил тяготения. Для выяснения потенциальности поля используется следующая теорема.

**Теорема 8.1** *Для того, чтобы дифференцируемое векторное поле  $\mathbf{F}$  было потенциальным в односвязной области необходимо и достаточно, чтобы оно было безвихревым, т.е.  $\text{rot } \mathbf{F} = 0$ .*

Потенциальные поля обладают следующим свойством:

**Теорема 8.2** *Циркуляция потенциального поля вдоль пути от точки  $M_1$  до точки  $M_2$  не зависит от пути и представляет собой разность потенциала в точках  $M_2$  и  $M_1$ :*

$$A = \int_{M_1}^{M_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} = u(M_2) - u(M_1).$$

Другая формулировка этой теоремы:

**Теорема 8.3** *Циркуляция потенциального поля вдоль замкнутого пути равна нулю.*

Потенциал поля легко вычислить, используя следующей теоремы

**Теорема 8.4** *Потенциал  $u$  и векторного поля  $\mathbf{F}$  вычисляется по формуле*

$$u(M) = \int_{M_0}^M \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}, \quad (7)$$

где контур, соединяющий точки  $M_0$  и  $M$ , выбирается произвольным образом.

Если контур выбрать в виде ломаной вдоль координатных осей, то получаем следующее выражение для вычисления потенциала в декартовой системе координат:

$$u(x, y, z) = \int_{x_0}^x F^x(x, y_0, z_0) dx + \int_{y_0}^y F^y(x, y, z_0) dy + \int_{z_0}^z F^z(x, y, z) dz. \quad (8)$$

**Задача 8.1** *Доказать, что поле  $\mathbf{F} = 2xyz\mathbf{i} + x^2z\mathbf{j} + x^2y\mathbf{k}$  является потенциальным и найти его потенциал*

Решение. Непосредственным вычислением получаем, что  $\operatorname{rot} \mathbf{F} = 0$ , и поэтому поле является потенциальным. В формуле (8) начальная точка выбирается произвольным образом. Пусть начальная точка  $M_0$  имеет координаты  $(x_0, y_0, z_0)$ . Интегрируя, получаем

$$u = x^2yz - x_0^2y_0z_0.$$

Опуская константу, получаем потенциал поля  $u = x^2yz$ .

Решим задачу по другому. Выпишем в явном виде систему уравнений  $\mathbf{F} = \operatorname{grad} u$ :

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 2xyz, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = x^2z, \quad \frac{\partial u}{\partial z} = x^2y.$$

Интеграл первого уравнения имеет вид  $u = x^2yz + v(y, z)$ , где  $v$  – произвольная функция своих аргументов. Подставляя это решение во второе уравнение, получаем, что  $v'_y = 0$ , откуда следует, что  $v(y, z) = w(z)$ . Подставляя решение  $u = x^2yz + w(z)$  в последнее уравнение, получаем, что  $w' = 0$ , откуда следует, что  $w = \text{const}$ . Таким образом, получаем тот же результат  $u = x^2yz$ .

Рассмотрим другой пример, где использование криволинейных координат позволяет сильно упростить вычисления.

**Задача 8.2** Доказать, что поле  $\mathbf{F} = f(r)\mathbf{r}$  является потенциальным и найти его потенциал.

Решение. В сферической системе координат  $\mathbf{e}_r = \mathbf{r}/r$  и  $\mathbf{F} = f(r)r\mathbf{e}_r$ . Таким образом,  $\mathbf{F} = (F^r(r), 0, 0)$ , и с помощью (6) сразу получаем, что  $\operatorname{rot} \mathbf{F} = 0$ , что означает потенциальность нашего поля. Расположим для простоты начальную точку в начале координат, тогда из формулы (7) получаем потенциал

$$u = \int_0^r f(r)rdr.$$

## 8.1 Задачи

Доказать, что поле  $\mathbf{F}$  является потенциальным и найти его потенциал.

8.1  $\mathbf{F} = yz\mathbf{i} + xz\mathbf{j} + xy\mathbf{k}$

8.2  $\mathbf{F} = 2x\mathbf{i} + z\mathbf{j} + y\mathbf{k}$

8.3  $\mathbf{F} = z\mathbf{i} + 2y\mathbf{j} + x\mathbf{k}$

8.4  $\mathbf{F} = y\mathbf{i} + x\mathbf{j} + 2z\mathbf{k}$

8.5  $\mathbf{F} = (y + z)\mathbf{i} + x\mathbf{j} + x\mathbf{k}$

8.6  $\mathbf{F} = y\mathbf{i} + (x + z)\mathbf{j} + y\mathbf{k}$

8.7  $\mathbf{F} = z\mathbf{i} + z\mathbf{j} + (x + y)\mathbf{k}$

- 8.8  $\mathbf{F} = \sin z \mathbf{i} + z \cos y \mathbf{j} + (x \cos z + \sin y) \mathbf{k}$   
 8.9  $\mathbf{F} = \frac{1}{x} \mathbf{i} + \frac{1}{y} \mathbf{j} + \frac{1}{z} \mathbf{k}$   
 8.10  $\mathbf{F} = \mathbf{i} + e^z \mathbf{j} + ye^z \mathbf{k}$   
 8.11  $\mathbf{F} = ye^z \mathbf{i} + xe^z \mathbf{j} + xye^z \mathbf{k}$   
 8.12  $\mathbf{F} = \mathbf{i} + e^{yz} z \mathbf{j} + e^{yz} y \mathbf{k}$   
 8.13  $\mathbf{F} = e^x \mathbf{i} + e^y \mathbf{j} + e^z \mathbf{k}$   
 8.14  $\mathbf{F} = e^z \mathbf{i} + e^y \mathbf{j} + e^z x \mathbf{k}$   
 8.15  $\mathbf{F} = \sin z \mathbf{i} + x \cos z \mathbf{k}$   
 8.16  $\mathbf{F} = y \cos x \mathbf{i} + \sin x \mathbf{j}$   
 8.17  $\mathbf{F} = z \cos x \mathbf{i} + \sin x \mathbf{k}$   
 8.18  $\mathbf{F} = y \mathbf{i} + x \mathbf{j} + 4z \mathbf{k}$   
 8.19  $\mathbf{F} = y \mathbf{i} + (x + 2y) \mathbf{j} + 2z \mathbf{k}$   
 8.20  $\mathbf{F} = z \mathbf{i} + 2y \mathbf{j} + (x + 2z) \mathbf{k}$   
 8.21  $\mathbf{F} = -2e^{-x^2} xyz \mathbf{i} + e^{-x^2} z \mathbf{j} + e^{-x^2} y \mathbf{k}$   
 8.22  $\mathbf{F} = ze^{-y} \mathbf{i} - xze^{-y} \mathbf{j} + xe^{-y} \mathbf{k}$   
 8.23  $\mathbf{F} = \frac{\mathbf{i} + \mathbf{j} + \mathbf{k}}{1 + (x + y + z)^2}$   
 8.24  $\mathbf{F} = \frac{z(\mathbf{i} + \mathbf{j})}{1 + (x + y)^2} + \operatorname{arctg}(x + y) \mathbf{k}$   
 8.25  $\mathbf{F} = \frac{z(\mathbf{i} + \mathbf{j})}{\cos^2(x + y)} + \operatorname{tg}(x + y) \mathbf{k}$

## 9 Соленоидальные поля

**Определение 9.1** Векторное поле  $\mathbf{F}$  называется соленоидальным, если оно представимо в виде ротора другого поля  $\mathbf{A}$ :  $\mathbf{F} = \operatorname{rot} \mathbf{A}$ .

Поле  $\mathbf{A}$  называется векторным потенциалом поля  $\mathbf{F}$ . Поскольку  $\operatorname{rot} \operatorname{grad} W = 0$ , то векторный потенциал определен неоднозначно, с точностью до градиента скалярного поля. Если поле  $\mathbf{A}$  является потенциалом поля  $\mathbf{F}$ , то поле  $\mathbf{A} + \operatorname{grad} W$  тоже является потенциалом этого поля.

Справедлива следующая теорема, позволяющая определить соленоидальность поля.

**Теорема 9.1** Для того, чтобы векторное поле  $\mathbf{F}$  было соленоидальным необходимо и достаточно, чтобы  $\operatorname{div} \mathbf{F} = 0$ .

Для нахождения векторного потенциала поля необходимо решить систему трех дифференциальных уравнений в частных производных первого порядка

$$\operatorname{rot} \mathbf{A} = \mathbf{F}$$

относительно трех компонент вектора  $\mathbf{A}$ . Задача существенно упрощается, если учесть неоднозначность векторного потенциала. Поскольку он

определен с точностью до градиента скалярного поля, то любую из компонент векторного потенциала  $\mathbf{A}$  можно положить равной нулю. Действительно, пусть в декартовой системе координат потенциал имеет вид  $(A^x, A^y, A^z)$ . Добавим к этому векторному потенциалу  $\text{grad } W$ , где

$$W = - \int^x A^x dx.$$

Получившийся потенциал  $\mathbf{A} + \text{grad } W$  имеет первую компоненту, равную нулю.

**Задача 9.1** Доказать, что поле  $\mathbf{F} = 6y^2\mathbf{i} + 6xz\mathbf{j} + 6x\mathbf{k}$  является соленоидальным и найти его векторный потенциал.

**Решение.** Дивергенция этого поля равна нулю, значит это поле соленоидальное. Рассмотрим систему уравнений для нахождения векторного потенциала

$$\begin{aligned} \frac{\partial A^z}{\partial y} - \frac{\partial A^y}{\partial z} &= 6y^2, \\ \frac{\partial A^x}{\partial z} - \frac{\partial A^z}{\partial x} &= 6z, \\ \frac{\partial A^y}{\partial x} - \frac{\partial A^x}{\partial y} &= 6x. \end{aligned}$$

Положим, например,  $A^x = 0$ . Тогда из третьего уравнения получаем, что  $A^y = 3x^2 + u(y, z)$ , а из второго уравнения получаем  $A^z = -6xz + v(y, z)$ . Из первого уравнения имеем соотношение  $v'_y - u'_z = 6y^2$ . Поскольку достаточно найти частный вид векторного потенциала, то можно положить, например,  $u = 0$ . Тогда получаем  $v(y, z) = 2y^3 + w(z)$ . Положим  $w = 0$ . Таким образом, получаем векторный потенциал

$$\mathbf{A} = 3x^2\mathbf{j} + (2y^3 - 6xz)\mathbf{k}.$$

Почтим решение по другому. Назовем потенциал  $\mathbf{B}$ . Положим  $B^y = 0$ . Тогда из первого уравнения получаем  $B^z = 2y^3 + \alpha(x, z)$ , а из третьего  $B^x = -6xy + \beta(x, z)$ . Подставляя во второе уравнение, получаем  $\beta'_z - \alpha'_x = 6z$ . Положим, например,  $\alpha = 0$ . Тогда  $\beta(x, z) = 3z^2 + \gamma(x)$ . Положим  $\gamma(x) = 0$ , тогда получаем потенциал

$$\mathbf{B} = (3z^2 - 6xy)\mathbf{i} + 2y^3\mathbf{k}.$$

Легко видеть, что разность двух решений

$$\mathbf{A} - \mathbf{B} = (6xy - 3z^2)\mathbf{i} + 3x^2\mathbf{j} - 6xz\mathbf{k} = \text{grad } W, \quad (9)$$

где  $W = -3xz^2 + 3yx^2$ . Таким образом, как и утверждалось выше, векторный потенциал определен с точностью до градиента скалярного поля.

## 9.1 Задачи

Доказать, что поле  $\mathbf{F}$  является соленоидальным и найти его векторный потенциал.

9.1  $\mathbf{F} = -xy\mathbf{i} + yz\mathbf{k}$

9.2  $\mathbf{F} = -xy\mathbf{i} + 2(z-x)\mathbf{j} + yz\mathbf{k}$

9.3  $\mathbf{F} = 2(z-x)\mathbf{j} + 2xy\mathbf{k}$

9.4  $\mathbf{F} = 2z\mathbf{j} + 2xy\mathbf{k}$

9.5  $\mathbf{F} = 2xz\mathbf{j} + 2xy\mathbf{k}$

9.6  $\mathbf{F} = (\cos z - \cos x)\mathbf{j}$

9.7  $\mathbf{F} = \cos y\mathbf{i} + \cos z\mathbf{j} + \cos x\mathbf{k}$

9.8  $\mathbf{F} = xy \cos z\mathbf{j} - x \cos z\mathbf{k}$

9.9  $\mathbf{F} = -xy \cos z\mathbf{i} + y \sin z\mathbf{k}$

9.10  $\mathbf{F} = x \sin z\mathbf{i} - y \sin z\mathbf{j}$

9.11  $\mathbf{F} = (e^z - e^x)\mathbf{j}$

9.12  $\mathbf{F} = e^{-z}\mathbf{i} + e^{-x}\mathbf{j} + e^{-y}\mathbf{k}$

9.13  $\mathbf{F} = e^{-x}\mathbf{j} + e^{-y}\mathbf{k}$

9.14  $\mathbf{F} = e^{-y}\mathbf{j} + e^{-y}z\mathbf{k}$

9.15  $\mathbf{F} = -e^{-y}\mathbf{i}$

9.16  $\mathbf{F} = -e^{-y}z\mathbf{i}$

9.17  $\mathbf{F} = (e^{-z}x - e^{-y}z)\mathbf{i} + e^{-z}\mathbf{k}$

9.18  $\mathbf{F} = (e^{-z}x - e^{-y}z)\mathbf{i} + (e^{-z} - e^{-x})\mathbf{k}$

9.19  $\mathbf{F} = (z-x)(\mathbf{i} + \mathbf{k})$

9.20  $\mathbf{F} = z\mathbf{i} + x\mathbf{j} + y\mathbf{k}$

9.21  $\mathbf{F} = -\mathbf{i} - \mathbf{j} - \mathbf{k}$

9.22  $\mathbf{F} = -\mathbf{i} - z\mathbf{j} - x\mathbf{k}$

9.23  $\mathbf{F} = -y\mathbf{i} - z\mathbf{j} - \mathbf{k}$

9.24  $\mathbf{F} = -3y\mathbf{i} - z\mathbf{j} - 2\mathbf{k}$

9.25  $\mathbf{F} = -3y\mathbf{i} - \mathbf{j} - 4x\mathbf{k}$

## 10 Тензоры

Пусть в аффинном пространстве  $A_n$  задан базис  $(O, \mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \dots, \mathbf{e}_n)$ , состоящий из точки  $O$  и совокупности  $n$  линейно независимых векторов  $(\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \dots, \mathbf{e}_n)$ . Будем называть его "старым" базисом. Допустим, что имеется другой базис  $(O, \mathbf{e}_{1'}, \mathbf{e}_{2'}, \dots, \mathbf{e}_{n'})$ , который мы назовем "новым", в котором базисные векторы выражаются линейно через старые базисные векторы с помощью невырожденной матрицы  $L$ :  $\mathbf{e}_{k'} = L_{.k'}^i \mathbf{e}_i$ <sup>2</sup>. У нового

---

<sup>2</sup>По повторяющимся индексам производится суммирование (правило Эйнштейна), в данном случае в развернутом виде имеем  $\mathbf{e}_{k'} = L_{.k'}^1 \mathbf{e}_1 + L_{.k'}^2 \mathbf{e}_2 + \dots + L_{.k'}^n \mathbf{e}_n$ .

базиса индекс будем помечать штрихом; в этом случае сам индекс несёт сведения о том, в каком базисе задан объект. В целях удобства будем различать положение индексов – верхнее и нижнее.

Вектор  $\mathbf{x}$  в базисе  $(O, \mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \dots, \mathbf{e}_n)$  описывается набором  $n$  чисел,  $x^k (k = 1, 2, \dots, n)$ , называемых его координатами  $\mathbf{x} = x^k \mathbf{e}_k$ . При преобразовании базиса этот набор чисел преобразуется с помощью обратной матрицы:  $x^{k'} = L_i^{k'} x^i$ . Здесь матрица  $L_i^{k'}$  является обратной к  $L_i^{k'}$ , т.е. выполняется соотношение  $L_i^{k'} L_j^{k'} = \delta_j^i$ .

Тензор валентности  $m$  в базисе  $(O, \mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \dots, \mathbf{e}_n)$  описывается набором  $n^m$  чисел, называемых его компонентами. Определим тензор через форму преобразования его компонент при смене базиса. Есть две возможности преобразования объекта – с помощью матрицы  $L_i^{k'}$  или с помощью обратной матрицы  $L_i^{k'}$ . Поэтому различают два вида тензоров – контравариантные (индекс вверху) и ковариантные (индекс внизу). Положение индексов определяется только удобством записи формул. Чтобы не выписывать громоздкие формулы для тензоров произвольной валентности выпишем определения только для тензоров второй валентности.

**Определение 10.1** *Контравариантным (ковариантным) тензором второй валентности называется набор  $n^2$  чисел  $t^{ij} (t_{ij})$ , где  $i, j = 1, 2, \dots, n$ , которые при преобразовании базиса  $\mathbf{e}_{k'} = L_i^{k'} \mathbf{e}_i$  преобразуются следующим образом:*

$$t^{i'j'} = L_i^{i'} L_j^{j'} t^{ij} \quad (t_{i'j'} = L_i^{i'} L_j^{j'} t_{ij}).$$

Аналогично определяется смешанный тензор (один раз контравариантный и один раз ковариантный).

**Определение 10.2** *Смешанным тензором второй валентности называется набор  $n^2$  чисел  $t_i^j$ , где  $i, j = 1, 2, \dots, n$ , которые при преобразовании базиса  $\mathbf{e}_{k'} = L_i^{k'} \mathbf{e}_i$  преобразуются следующим образом:*

$$t_{i'}^{j'} = L_i^{i'} L_j^{j'} t_i^j.$$

**Определение 10.3** *Тензор называется симметричным (антисимметричным), если  $t_{ij} = t_{ji} (t_{ij} = -t_{ji})$ .*

Любой тензор можно представить в виде суммы симметричной и антисимметричной частей  $t_{ij} = t_{ij}^{(s)} + t_{ij}^{(a)}$ , где

$$t_{ij}^{(s)} = \frac{1}{2}(t_{ij} + t_{ji}), \quad t_{ij}^{(a)} = \frac{1}{2}(t_{ij} - t_{ji}). \quad (10)$$

Типичным примером контравариантного тензора первой валентности являются дифференциалы координат  $dx^i$ , а ковариантного тензора первой валентности – вектор градиента поля  $\frac{\partial u}{\partial x^i}$ . Приведем также примеры тензоров второй валентности.

В электродинамике используются несколько тензоров второй валентности – тензоры диэлектрической (магнитной) проницаемости и тензор проводимости. Обозначим электрическое (магнитное) поле в вакууме через  $\mathbf{E}(\mathbf{H})$ , а соответствующие поля в среде через  $\mathbf{D}(\mathbf{B})$ . Связь между ними выражается линейными соотношениями

$$D^i = \varepsilon^i_k E^k, \quad B^i = \mu^i_k H^k,$$

называемыми обычно материальными уравнениями. Коэффициенты пропорциональности являются тензорами второй валентности – тензор диэлектрической и магнитной проницаемости. Введение этих тензоров связано с потребностью описания анизотропных свойств вещества. Если поместить такой материал в электрическое поле, направленное, например, вдоль оси  $x$ ,  $\mathbf{E} = (E^x, 0, 0)$ , то поле  $\mathbf{D}$  внутри вещества имеет компоненты вдоль всех других осей

$$D^x = \varepsilon^x_x E^x, \quad D^y = \varepsilon^y_x E^x, \quad D^z = \varepsilon^z_x E^x.$$

Если тело является изотропным, то тензор диэлектрической проницаемости имеет вид символа Кронекера,  $\varepsilon^i_j = \varepsilon \delta^i_j$ . Аналогично определяется тензор проводимости

$$J^i = \sigma^i_k E^k,$$

где вектор  $\mathbf{J}$  является плотностью электрического тока.

По отношению к поворотам и сдвигам пространства вектора электрического и магнитного полей являются контравариантными векторами. По отношению к преобразованиям Лоренца они таковыми не являются, а образуют антисимметричный тензор второй валентности в четырехмерном пространстве-времени Минковского, который называется тензором Максвелла. Выпишем его компоненты в декартовой системе координат в явном виде

$$F^{ij} = \begin{pmatrix} 0 & H^z & -H^y & -E^x \\ -H^z & 0 & H^x & -E^y \\ H^y & -H^x & 0 & -E^z \\ E^x & E^y & E^z & 0 \end{pmatrix}.$$

Здесь первый индекс  $i = 1, 2, 3, 4$  нумерует строки, а второй столбцы. Четыре координаты пространства Минковского  $(q^1, q^2, q^3, q^4) = (x, y, z, ct)$ , где  $c$  – скорость света.

В классической теории сплошной среды основным объектом является ковариантный тензор второй валентности – тензор деформаций. Если до деформации тела расстояние между точками было  $dl$ , а после деформации стало  $dl'$ , то изменение квадрата длины характеризуется тензором деформаций  $\epsilon_{ij}$  по формуле

$$dl'^2 - dl^2 = 2\epsilon_{ij}dx^i dx^j,$$

где  $dx^i$  – величина деформации в направлении координаты  $x^i$ .

Другим примером является тензор напряжений сплошной среды. Определяется он следующим образом. Рассмотрим в декартовой системе координат бесконечно малый элемент объема сплошной среды в форме параллелепипеда с гранями в виде координатных плоскостей перпендикулярных координатным осям. На параллелепипед действуют силы, приводящие к деформации этого параллелепипеда. Определим контравариантный вектор  $d\mathbf{S} = dS^i \mathbf{e}_i$ , компоненты которого в направлении  $\mathbf{e}_i$  равны элементу площади, перпендикулярной этому направлению. В частности,  $dS^3 = dS^z = dxdy$ . На элемент  $dS^i$  действует сила  $d\mathbf{F}^i$ . Индекс  $i = 1, 2, 3$  нумерует грани параллелепипеда. Сила, действующая на  $i$ -ю грань, является вектором:  $d\mathbf{F}^i = dF^{ij} \mathbf{e}_j$ . Второй индекс  $j$  нумерует компоненты вектора. Тензор напряжений определяется следующим образом:

$$\tau^{ij} = \frac{dF^{ij}}{dS^i}.$$

Другими словами, компонента  $\tau^{ij}$  тензора напряжений представляет собой  $j$ -ю компоненту поверхностной плотности силы, действующей на грань, перпендикулярную вектору  $\mathbf{e}_i$ . Имеются три грани, на каждую из которых действует сила, имеющая три компоненты. Получается 9 величин, составляющих тензор второго ранга.

Приведем пример тензора четвертой валентности. Обобщенный закон Гука представляет собой линейную связь тензора напряжений с тензором деформаций

$$\tau^{ij} = C^{ijkl} \epsilon_{kl}.$$

Коэффициенты пропорциональности  $C^{ijkl}$  составляют тензор четвертой валентности, имеющий в общем случае  $3^4 = 81$  компоненту. Число независимых компонент этого тензора равно 21. Они связаны с такими величинами как модуль Юнга, коэффициент Пуассона и модули упругости. Для изотропного материала имеется всего две независимые компоненты.

Умножать тензоры можно двумя способами – внешним и внутренним. Пусть заданы два тензора первой валентности, контравариант-

ный  $t^i$  и ковариантный  $p_k$ . Внешним произведением называется покомпонентное произведение  $q_k^i = t^i p_k$ . Получившийся объект является смешанным тензором второго ранга. Если в получившемся тензоре произвести суммирование по контравариантному и ковариантному индексам  $t^i p_i = t^1 p_1 + t^2 p_2 + \dots + t^n p_n$ , то получившийся объект называется внутренним произведением тензоров. Если в тензоре произвести суммирование по контравариантному и ковариантному индексам, то такая процедура называется упрощением или сверткой. Валентность тензора уменьшается при этом на две единицы.

**Задача 10.1** Пусть заданы три тензора, компоненты которых в некотором базисе имеют следующий вид:

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 3 \\ 5 & 1 & 2 \\ 2 & 5 & 7 \end{pmatrix}, \quad x^i = (2, 1, 4), \quad y^i = (3, 7, -1).$$

Вычислить 1)  $x^i y^j$ , 2)  $t_{ij} x^j$ , 3)  $t_{ij} x^i y^j$ , 4)  $t_{ij} x^j y^i$ , 5)  $t_{ij}^{(s)}$  и 5)  $t_{ij}^{(a)}$ . Здесь  $i$  – номер строки,  $j$  – номер столбца.

**Решение.** Мы имеем ковариантный тензор второй валентности  $t$  и два контравариантных тензора первой валентности (вектора)  $x$  и  $y$ .

1) Произведение  $x^i y^j$  представляет собой внешнее произведение тензоров  $x$  и  $y$  и является контравариантным тензором второй валентности. Непосредственно перемножая компоненты получаем тензор

$$x^i y^j = \begin{pmatrix} 6 & 14 & -2 \\ 3 & 7 & -1 \\ 12 & 28 & -4 \end{pmatrix}.$$

2) Внутреннее произведение (свертка)  $t_{ij} x^j$  представляет собой ковариантный тензор первой валентности. Придавая последовательно первому индексу значения  $i = 1, 2, 3$  и вычисляя суммы, получаем  $t_{ij} x^j = (16, 19, 37)$ .

3) В выражении  $t_{ij} x^i y^j$  имеется двойная свертка. Получившийся объект является тензором нулевой валентности, т.е., скаляром. При свертке необходимо следить за порядком индексов – первый индекс сворачивается с вектором  $x$ , а второй с вектором  $y$ . Вычисление приводит к следующему выражению  $t_{ij} x^i y^j = 162$ . Полученное выражение будет иметь одинаковое значение в любом базисе.

4) Выражение  $t_{ij} x^j y^i$  отличается от предыдущего только порядком свертки – первый индекс сворачивается с вектором  $y$ , а второй с вектором  $x$ . Вычисление приводит к следующему выражению  $t_{ij} x^j y^i = 144$ .

5) Для выделения симметричной части тензора используем формулу (10). Вычисление приводит к следующему выражению:

$$t_{ij}^{(s)} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 4 & 5 & 5 \\ 5 & 2 & 7 \\ 5 & 7 & 14 \end{pmatrix}.$$

Получившаяся матрица является симметричной.

6) Аналогичное вычисление приводит к следующему выражению:

$$t_{ij}^{(a)} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & 5 & -1 \\ -5 & 0 & 3 \\ 1 & -3 & 0 \end{pmatrix}.$$

Получившаяся матрица является антисимметричной.

## 10.1 Задачи

Для данных тензоров провести соответствующие вычисления.

### 10.1

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 6 & 0 \\ 6 & 5 & 7 \\ 9 & -1 & -6 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 9 & -5 \\ 7 & -4 & -7 \\ -5 & -8 & 0 \end{pmatrix}, x^i = (-2, -5, 2), y_i = (-7, 8, 8).$$

Вычислить:  $t_{ij}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

### 10.2

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -9 & 3 & 1 \\ -3 & -9 & -4 \\ 1 & 4 & 9 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -4 & -4 & 9 \\ -5 & 6 & 2 \\ -8 & -3 & 1 \end{pmatrix}, x^i = (-1, 2, 7), y_i = (1, 7, -3).$$

Вычислить:  $t_{ij}\tau^{ki}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

### 10.3

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 1 & 8 & -7 \\ 6 & -3 & 3 \\ 3 & -1 & 1 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -5 & 8 & 2 \\ 6 & -2 & -8 \\ -6 & -7 & 4 \end{pmatrix}, x^i = (-9, -3, 4), y_i = (-4, 9, -8).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

### 10.4

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -7 & 8 & 0 \\ 2 & -1 & 8 \\ -8 & -1 & 2 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 4 & -5 & -8 \\ 0 & 6 & 3 \\ -5 & 0 & -5 \end{pmatrix}, x^i = (2, 9, -4), y_i = (-6, 5, -7).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{ki}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.5

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -2 & -9 & 9 \\ -5 & 5 & 1 \\ -1 & 2 & -9 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -4 & -7 & 9 \\ 2 & 0 & 3 \\ 5 & 6 & 3 \end{pmatrix}, x^i = (0, -1, -9), y_i = (-5, 7, 4).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{jk}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_i, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.6

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 1 & 5 & 2 \\ 1 & 1 & 6 \\ 7 & -8 & 0 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 7 & 6 & -9 \\ 2 & -3 & -6 \\ 3 & -8 & 5 \end{pmatrix}, x^i = (-1, 2, -7), y_i = (-3, -2, -6).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{nk}, t_{ij}x^i, \tau^{ji}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, t_{ij}^{(a)}$ .

10.7

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 6 & -9 & -5 \\ 1 & -5 & 5 \\ 6 & -3 & -5 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 5 & -7 \\ 0 & -6 & 8 \\ -6 & -6 & -7 \end{pmatrix}, x^i = (4, 9, -3), y_i = (9, 9, 4).$$

Вычислить:  $t_{jk}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.8

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 9 & -7 & -3 \\ -1 & 1 & 4 \\ -5 & -3 & -2 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 9 & 4 & -9 \\ -7 & -2 & -7 \\ 4 & 3 & -3 \end{pmatrix}, x^i = (-8, 0, 0), y_i = (8, -1, -5).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{ik}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.9

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 2 & 3 & 3 \\ 4 & 1 & -4 \\ -4 & -3 & -2 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 2 & 3 & 3 \\ 4 & 5 & 0 \\ -5 & 5 & -4 \end{pmatrix}, x^i = (-3, -3, 2), y_i = (0, -3, 5).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{nk}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

10.10

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 2 & -4 & 3 \\ -4 & -2 & 5 \\ -4 & 0 & 4 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 3 & -3 & 5 \\ 4 & 4 & -5 \\ -3 & -5 & 3 \end{pmatrix}, x^i = (0, 0, 4), y_i = (3, 2, 1).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.11

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 4 & -3 \\ -4 & 1 & 2 \\ -3 & -1 & 2 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -3 & 2 & 5 \\ 3 & 4 & 2 \\ 2 & -5 & 0 \end{pmatrix}, x^i = (-4, -5, 4), y_i = (-5, -5, 4).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, t_{ij}^{(a)}$ .

## 10.12

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 3 & -2 & -5 \\ -5 & -5 & 3 \\ -1 & 1 & -1 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 0 & -5 & 0 \\ 4 & -5 & -5 \\ 1 & -2 & -4 \end{pmatrix}, x^i = (-1, 3, -1), y_i = (0, 0, 3).$$

Вычислить:  $t_{ij}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.13

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 5 & 0 & 5 \\ 4 & -5 & -5 \\ 0 & -4 & 2 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 4 & -5 & 4 \\ -4 & -5 & -5 \\ 1 & 4 & -5 \end{pmatrix}, x^i = (-5, -2, 1), y_i = (-2, 3, -5).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

## 10.14

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 0 & 4 \\ -2 & -3 & -3 \\ -5 & 3 & -2 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 3 & 5 & 5 \\ 3 & 2 & -5 \\ -2 & -3 & -4 \end{pmatrix}, x^i = (-5, -4, -5), y_i = (4, 5, -3).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.15

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -4 & -1 & -5 \\ -4 & -4 & 5 \\ -3 & -4 & -4 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -3 & -3 & 0 \\ -1 & -4 & -2 \\ -1 & -1 & 1 \end{pmatrix}, x^i = (4, 3, 3), y_i = (-4, -4, 0).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_k, t_{ij}^{(s)}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.16

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 1 & 5 & -4 \\ -4 & 1 & 2 \\ 1 & -4 & -4 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -1 & -4 & 2 \\ 2 & -3 & -4 \\ 3 & -2 & -2 \end{pmatrix}, x^i = (4, 3, 5), y_i = (-2, -2, -3).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.17

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -5 & 1 & 1 \\ -4 & 1 & -4 \\ -1 & -4 & -1 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 4 & -3 \\ 4 & -5 & 3 \\ -5 & -3 & 1 \end{pmatrix}, x^i = (-2, 1, 1), y_i = (5, 2, -3).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.18

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 5 & 5 & -3 \\ -3 & -2 & 5 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 5 & 1 & 3 \\ -4 & 0 & -2 \\ 4 & -3 & -4 \end{pmatrix}, x^i = (1, 5, -1), y_i = (-2, 3, 3).$$

Вычислить:  $t_{ki}\tau^{ik}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

10.19

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 2 & -4 & 0 \\ -3 & 0 & 4 \\ 2 & -4 & 0 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 5 & 0 & -4 \\ -4 & 4 & 5 \\ 2 & 3 & 1 \end{pmatrix}, x^i = (-1, 4, 5), y_i = (-1, 3, 2).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{ki}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.20

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 0 & -5 & 0 \\ 2 & 0 & -1 \\ 2 & 1 & 5 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 1 & 5 & 2 \\ 0 & -2 & -2 \\ 3 & 4 & 3 \end{pmatrix}, x^i = (-2, -1, 4), y_i = (5, -3, 3).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{jk}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_i, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

10.21

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -2 & 0 & -3 \\ 1 & 3 & -3 \\ 0 & -2 & -3 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 3 & 0 & 1 \\ 1 & 3 & 0 \\ 1 & 4 & 2 \end{pmatrix}, x^i = (-1, -2, -2), y_i = (0, -2, -4).$$

Вычислить:  $t_{ij}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

10.22

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 3 \\ 2 & -1 & -1 \\ -3 & 3 & 3 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 4 & 4 & -3 \\ 1 & 2 & -2 \\ 1 & 1 & -3 \end{pmatrix}, x^i = (3, -2, -1), y_i = (2, 4, -4).$$

Вычислить:  $t_{ij}\tau^{ki}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, t_{ij}^{(a)}$ .

10.23

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 1 & -2 & -1 \\ -1 & 1 & -2 \\ -2 & -3 & -1 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} -1 & 0 & 4 \\ 0 & -4 & -4 \\ 1 & 1 & -4 \end{pmatrix}, x^i = (-1, 0, 2), y_i = (-2, 2, 3).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{kj}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.24

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} 1 & -2 & -2 \\ 2 & 0 & -2 \\ 3 & -2 & 3 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 1 & -4 & 3 \\ -2 & 4 & 4 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, x^i = (-3, 3, 2), y_i = (-4, -3, 2).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{ki}, t_{ij}x^j, \tau^{ij}y_j, x^i y_j, \tau_{(s)}^{ij}, \tau_{(a)}^{ij}$ .

## 10.25

$$t_{ij} = \begin{pmatrix} -1 & 0 & 3 \\ 2 & 3 & -2 \\ -1 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \tau^{ij} = \begin{pmatrix} 0 & -3 & -1 \\ -3 & -2 & 4 \\ -3 & 4 & 2 \end{pmatrix}, x^i = (0, 1, -3), y_i = (-1, -3, 4).$$

Вычислить:  $t_{ik}\tau^{jk}, t_{ij}x^i, \tau^{ij}y_i, x^i y_j, t_{ij}^{(s)}, \tau_{(a)}^{ij}$ .