

Бесплатно.

5
6-842

Министерство высшего и среднего специального образования СССР

Московское
ордена Ленина и ордена Трудового Красного Знамени
высшее техническое училище имени Н. Э. Баумана

Л. А. Стрелкова, И. В. Шарохина

МЕТОДИЧЕСКИЕ УКАЗАНИЯ

к выполнению домашнего задания по

ТЕОРИИ ПОЛЯ

Москва

1980

51
C-842

Министерство высшего и среднего специального образования СССР

Московское ордена Ленина и ордена Трудового Красного Знамени
высшее техническое училище им. Н.Э. Баумана

Л.А. Стрелкова, И.В. Шарохина

Утверждены
редсоветом МВТУ

МЕТОДИЧЕСКИЕ УКАЗАНИЯ

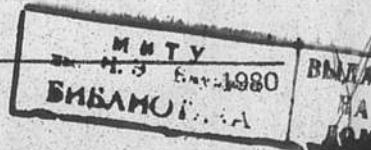
к выполнению домашнего задания по
ТЕОРИИ ПОЛЯ

Под редакцией Ю.И. Малова



ЧИТАЛЬНЫЙ ЗАПИСЬ

Москва



Настоящие методические указания издаются в соответствии с учебным планом.

Рассмотрены и одобрены кафедрой Прикладной математики 05.02.79 г., Методической комиссией факультета ОГ и Учебно-методическим управлением.

Рецензенты: к.ф.-м.н., доц. Осипова М.З.,
к.ф.-м.н., доц. Карташев Г.Д.

© Московское высшее техническое училище им. Н.Э. Баумана

ВВЕДЕНИЕ

Настоящие методические указания предназначены для студентов, выполняющих домашнее задание по теории поля, машиностроительного и приборостроительного факультетов.

На примере задания некоторой скалярной функции и векторной функции рассматриваются свойства скалярных и векторных полей, а также частные случаи. Приводятся теоретические положения и иллюстрируются примерами, дается решение типового варианта домашнего задания.

Для скалярного поля рассматриваются, соответствующие ему, поверхности (линии) уровня, векторное поле, порождаемое скалярной функцией, ее градиент; дается способ нахождения работы, произведенной этим вектором.

Для векторного поля приводится способ нахождения векторных линий, дивергенции, ротора векторной функции и вычисления потока через замкнутую поверхность, а также циркуляции по замкнутому контуру.

Данные для решения домашнего задания берутся из таблиц, помещенных в конце методических указаний.

§ 1. Скалярное поле и его градиент

Пусть \mathcal{D} область на плоскости или в пространстве. Если в каждой точке M области \mathcal{D} ставится в соответствие некоторое число $U(M)$, то в области \mathcal{D} задается скалярное поле. Таким образом, скалярное поле определяется с помощью функции $U(M)$. Следующие физические величины – температура, давление, электростатический потенциал – образуют скалярное поле. Если функция $U(M)$ не зависит от времени, то скалярное поле называется стационарным. Значение функции в общем виде может быть записано

$$U = f(x, y, z),$$

где x, y, z – координаты точки пространства, образующей скалярное поле.

Всегда предполагаем, что U имеет непрерывные по всем переменным частные производные. Если эти производные одновременно не обращаются в нуль, то уравнение

$$f(x, y, z) = c \text{ (const)}$$

в трехмерном пространстве определяет некоторую поверхность без особых точек, вдоль которой величина U сохраняет посто-

яное значение. Такая поверхность называется поверхностью уровня. В случае двухмерного пространства уравнение $f(x, y) = C$ определяет кривую уровня. Через каждую точку пространства проходит одна и только одна поверхность уровня (кривая уровня).

Возьмем на поверхности уровня $U = f(x, y, z) = C$ какую-нибудь точку $M_1(x_1, y_1, z_1)$. Производные

$f'_x(x, y, z), f'_y(x, y, z), f'_z(x, y, z)$, взятые в точке $M_1(x_1, y_1, z_1)$, являются координатами нормального вектора \vec{n} касательной плоскости к поверхности $f(x, y, z) = C$ в этой точке, а, следовательно, — перпендикуляром к произвольной кривой, расположенной на поверхности уровня и проходящей через данную точку (рис. 1).

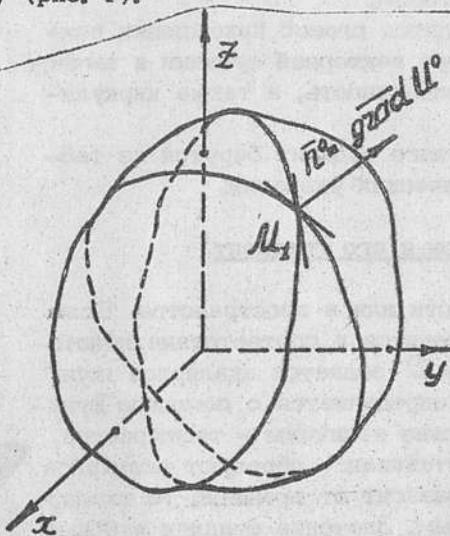


Рис. 1

Этот вектор называется градиентом скалярного поля в точке $M_1(x_1, y_1, z_1)$ и записывается в виде

$$\begin{aligned} \text{градиент } U/M_1 &= f'_x(x_1, y_1, z_1)\hat{i} + \\ &+ f'_y(x_1, y_1, z_1)\hat{j} + f'_z(x_1, y_1, z_1)\hat{k}. \end{aligned}$$

С другой стороны, частная производная по направлению

$$\vec{L}^o = \cos(\angle, x)\hat{i} + \cos(\angle, y)\hat{j} + \cos(\angle, z)\hat{k}$$

для функции $U = f(x, y, z)$ в произвольной точке $M(x, y, z)$, как известно, выражается формулой

$$\begin{aligned} \frac{\partial U}{\partial L} &= f'_x(x, y, z) \cos(\angle, x) + \\ &+ f'_y(x, y, z) \cos(\angle, y) + \\ &+ f'_z(x, y, z) \cos(\angle, z) = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} &= [f'_x(x, y, z)\hat{i} + f'_y(x, y, z)\hat{j} + f'_z(x, y, z)\hat{k}] \cdot \vec{L}^o = \\ &= \text{градиент } U \cdot \vec{L}^o = \text{градиент } U, \text{ так как } |\vec{L}^o| = 1. \end{aligned}$$

Введем единичный нормальный вектор

$$\vec{n}^o = \cos(\angle, x)\hat{i} + \cos(\angle, y)\hat{j} + \cos(\angle, z)\hat{k}, |\vec{n}^o| = 1.$$

Рассмотрим частную производную для функции $U = f(x, y, z)$ в произвольной точке $M(x, y, z)$ по направлению нормали

$$\frac{\partial U}{\partial \vec{n}^o} = \text{градиент } U \cdot \vec{n}^o$$

что дает скорость изменения функции $U = f(x, y, z)$ по направлению градиента, так как $\vec{n}^o \parallel \text{градиент } U$, следовательно,

$$\frac{\partial U}{\partial \vec{n}^o} = |\text{градиент } U| \cdot 1 \cdot \cos 0.$$

Значение частной производной функции $U = f(x, y, z)$ или скорость ее изменения по направлению градиента будет иметь наибольшее значение, равное модулю градиента.

Определение градиента функции $U = f(x, y, z)$ в произвольной точке $M(x, y, z)$. Градиентом функции $U = f(x, y, z)$ называется вектор, проекции которого есть частные производные этой функции, направленный по нормали к поверхности уровня в сторону увеличения $U = f(x, y, z)$, и по величине равный производной по этому направлению.

Поле, образованное вектором $\text{градиент } U$, называется потенциальным полем, а скалярная функция $U = f(x, y, z)$ — потенциалом поля.

Так как рассматриваемая функция $U = f(x, y, z)$ обладает непрерывными частными производными, то полный дифференциал функции $U = f(x, y, z)$ имеет вид

$$dU = f'_x(x, y, z)dx + f'_y(x, y, z)dy + f'_z(x, y, z)dz.$$

Работа вектора $\text{градиент } U$ по кусочно-гладкой кривой L определяется формулой

$$A = \int \text{градиент } U \cdot d\vec{e},$$

где $d\vec{e} = dx\hat{i} + dy\hat{j} + dz\hat{k}$ — направленный элемент дуги кривой, т.е. вектор, имеющий направление касательной к линии, а по модулю этот вектор равен дифференциальному длины дуги кривой L (рис. 2).

$$d\ell = \sqrt{(dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2},$$

$$dx = \cos(\angle, x) d\ell, dy = \cos(\angle, y) d\ell, dz = \cos(\angle, z) d\ell.$$

где

Дуга кривой L определяется начальной точкой $M_1(x_1, y_1, z_1)$ и конечной точкой $M_2(x_2, y_2, z_2)$. Так как

$$\begin{aligned} \text{градиент } U \cdot d\vec{e} &= |\text{градиент } U| |d\vec{e}| \cos \varphi = |\text{градиент } U| \cos \varphi d\ell = \\ &= \text{градиент } U d\ell, \end{aligned}$$

то в результате получим

$$A = \int \overline{\text{grad}} \mathcal{U} d\bar{e} = \int \overline{\text{grad}}_e \mathcal{U} de,$$

что соответствует

$$A = \int \overline{\text{grad}} \mathcal{U} \cdot d\bar{e} = \int_{\mathcal{L}} f'_x(x, y, z) dx +$$

$$+ f'_y(x, y, z) dy + f'_z(x, y, z) dz =$$

$$= \int d\mathcal{U} = \int_{M_2}^C \mathcal{U} = \mathcal{U}(M_2) - \mathcal{U}(M_1).$$

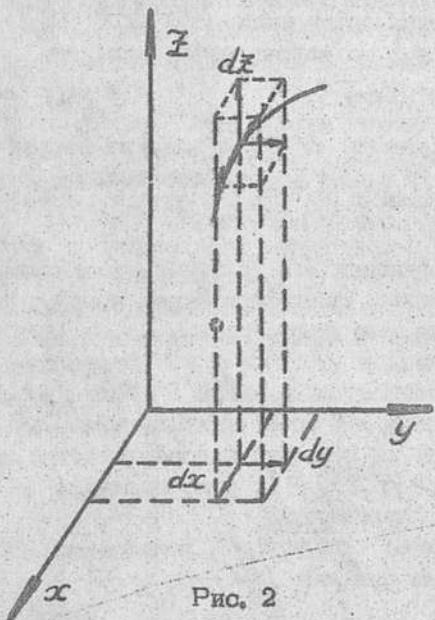


Рис. 2

Пусть частные производные функции $f'_x(x, y, z)$, $f'_y(x, y, z)$, $f'_z(x, y, z)$ непрерывны в односвязной области \mathcal{D} , содержащей кривую \mathcal{L} . Тогда криволинейный интеграл, взятый на

дуге $M_1 M_2$ кривой \mathcal{L} , не зависит от линии интегрирования, только в том случае, если его подынтегральное выражение есть полный дифференциал.

Задача № 1. Пусть задана скалярная функция $\mathcal{U} = x^2 + y^2 - z$.

а) В каждой точке трехмерного евклидова пространства эта функция будет иметь конечное значение. Множество этих значений образует скалярное поле. Найдем поверхность уровня, для этого приравняем функцию константе $\mathcal{U} = C$ или $x^2 + y^2 = C + z$. Это уравнение характеризует параболоид вращения. Пусть C принимает числовые значения $-1, 0, 1$. Тогда (рис. 3)

- 1) $C = -1, \quad x^2 + y^2 = z - 1;$
- 2) $C = 0, \quad x^2 + y^2 = z;$
- 3) $C = 1, \quad x^2 + y^2 = z + 1.$

б) Найти вектор $\overline{\text{grad}} \mathcal{U}$, вычислить его значение в точках $M_1(0, 0, 0)$, $M_2(1, 0, 1)$, $M_3(0, 1, 1)$ и построить найденные векторы при условии, что поверхность уровня задана уравнением $x^2 + y^2 = z$.

откуда $|\overline{\text{grad}} \mathcal{U}| = \sqrt{4x^2 + 4y^2 + 1}$, $\overline{\text{grad}} \mathcal{U}|_{M_1} = -\vec{k}$,

$$\overline{\text{grad}} \mathcal{U}|_{M_2} = 2\vec{i} - \vec{k}, \quad \overline{\text{grad}} \mathcal{U}|_{M_3} = 2\vec{j} - \frac{\vec{k}}{2}.$$

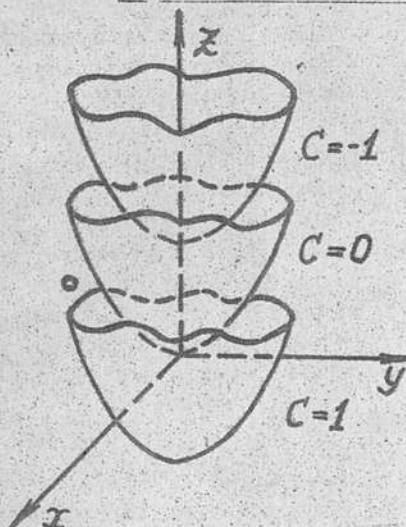


Рис. 3

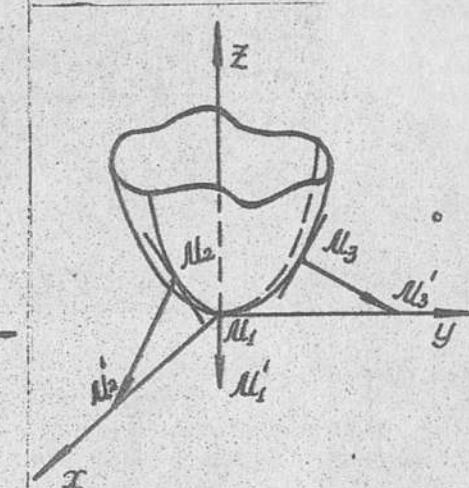


Рис. 4

На рис. 4

$$\overline{\text{grad}} \mathcal{U}|_{M_1} = \overline{M_1 M_1'}$$

$$\overline{\text{grad}} \mathcal{U}|_{M_2} = \overline{M_2 M_2'}, \quad \overline{\text{grad}} \mathcal{U}|_{M_3} = \overline{M_3 M_3'}.$$

в) Вычислить работу вектора $\overline{\text{grad}} \mathcal{U}$ по произвольной кривой, соединяющей точки $M_4(1, 0, 0)$ и $M_5(0, 0, 1)$. Тогда

$$A = \int d\mathcal{U} = (x^2 + y^2 - z)|_{(1,0,0)}^{(0,0,1)} = -2,$$

т.е. разность значений функции $\mathcal{U} = f(x, y, z) = x^2 + y^2 - z$ будет отличаться от нуля, так как точки лежат на разных поверхностях уровня: $M_4(1, 0, 0)$ — на $x^2 + y^2 - z = 1$; $M_5(0, 0, 1)$ — на $x^2 + y^2 - z = -1$ (рис. 5).

г) Вычислить работу вектора $\overline{\text{grad}} \mathcal{U}$ по произвольной кривой, соединяющей точки $M_4(0, 0, 0)$ и $M_5(1, 0, 1)$. Тогда

$$A = \int d\mathcal{U} = (x^2 + y^2 - z)|_{(0,0,0)}^{(1,0,1)} = 0,$$

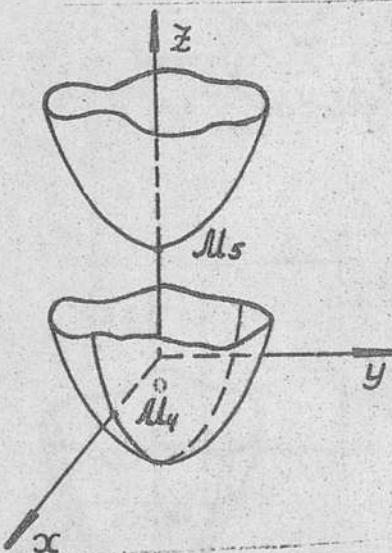


Рис. 5

т.е. разность значений функции $U = f(x, y, z) = x^2 + y^2 - z$ будет равна нулю, так как точки лежат на одной поверхности уровня $x^2 + y^2 = z$ (рис. 4).

Задача № 2. Пусть задана скалярная функция $U = x^2 + y^2 + 2x$ в двухмерном пространстве.

а) В каждой точке двухмерного евклидова пространства эта функция будет иметь конечное значение. Множество этих значений образует скалярное поле. Найдем в этом случае кривую уровня, для этого приравняем U константе C

$$x^2 + y^2 + 2x = C \text{ или } (x+1)^2 + y^2 = C+1.$$

Это уравнение характеризует окружность при $C+1 > 0$ или $C > -1$ (рис. 6).

б) Найти вектор $\alpha = \underline{\text{grad}} U$ и вычислить его значение в точках $M_6(0, 0)$ и $M_8(-1, 1)$, принадлежащих одной линии уровня $(x+1)^2 + y^2 = 1$. Построить эти векторы и линию уровня (рис. 6)

$$\begin{aligned} \underline{\text{grad}} U &= (2x+2)\hat{i} + 2y\hat{j}; \\ |\underline{\text{grad}} U| &= \sqrt{4(x+1)^2 + 4y^2}; \\ \underline{\text{grad}} U \Big|_{M_6} &= 2\hat{i}, \underline{\text{grad}} U \Big|_{M_8} = 2\hat{i}; \\ \underline{\text{grad}} U \Big|_{M_6} &= \frac{M_6 M'_6}{M_8 M'_8}, \underline{\text{grad}} U \Big|_{M_8} = \end{aligned}$$

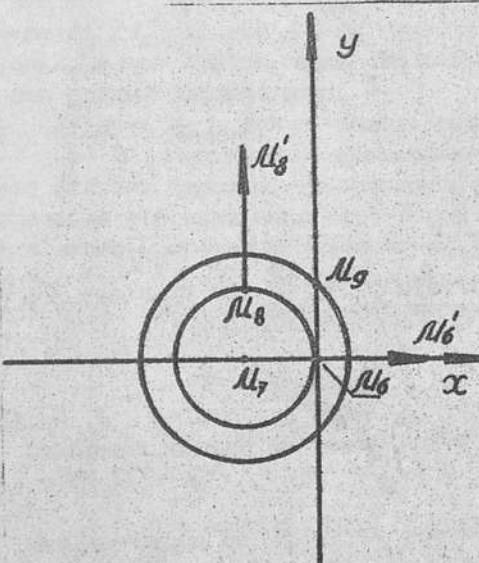


Рис. 6

в) Вычислить работу вектора $\underline{\text{grad}} U$ по произвольной гладкой кривой от точки $M_7(-1, 0)$ до точки $M_8(0, 1)$.

$$A = \int dU = U \Big|_{(-1, 0)}^{(0, 1)} = (x^2 + y^2 + 2x) \Big|_{(-1, 0)}^{(0, 1)} = 2,$$

т.е. разность значений функции $U = x^2 + y^2 + 2x$ будет отличаться от нуля, так как точки лежат на разных линиях уровня: $M_7(-1, 0)$ — на $x^2 + y^2 + 2x = -1$; $M_8(0, 1)$ — на $x^2 + y^2 + 2x = 1$ (рис. 6).

§ 2. Векторное поле

Пусть D область на плоскости или в пространстве. Если в каждой точке M области D ставится в соответствие некоторый вектор $\bar{F}(M)$, то область D задается векторное поле. Таким образом, векторное поле определяется с помощью векторной функции $\bar{F}(M)$.

Следующие физические величины — скорость установившегося течения жидкости, поле магнитной напряженности, силовое поле — образуют векторные поля.

Если векторная функция $\bar{F}(M)$ не зависит от времени, то векторное поле называется стационарным.

Если положение каждой точки $M(x, y, z)$ относительно евклидовой системы координат определять с помощью радиус-вектора $\vec{r} = x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}$, то $\bar{F}(x, y, z) = \bar{F}(\vec{r})$,

$$\bar{F}(x, y, z) = F_x(x, y, z)\hat{i} + F_y(x, y, z)\hat{j} + F_z(x, y, z)\hat{k},$$

где F_x, F_y, F_z — проекции вектора $\bar{F}(x, y, z)$ на оси координат.

Проведем в векторном поле линию таким образом, чтобы в каждой точке касательная к линии имела направление, совпадающее с направлением вектора $\bar{F}(x, y, z)$ в этой точке. Такая линия называется векторной линией (рис. 7). Чтобы найти ее векторное уравнение $\underline{r}(t) = x(t)\hat{i} + y(t)\hat{j} + z(t)\hat{k}$, где t — параметр, составим дифференциальные уравнения из условия коллинеарности, так как дифференциал вектора \vec{r} должен быть коллинеарен вектору $\bar{F}(x, y, z)$. Получим дифференциальные уравнения

$$\frac{dx}{F_x(x, y, z)} = \frac{dy}{F_y(x, y, z)} = \frac{dz}{F_z(x, y, z)}$$

Если взять в рассматриваемой области какую-нибудь линию, отличную от векторной, и через каждую ее точку провести векторную линию, то геометрическое множество этих векторных линий даст векторную поверхность. Если взятая линия замкнута, то получим трубчатообразную векторную поверхность, которая называется векторной трубкой (рис. 8).

Выделим в векторном поле область, ограниченную гладкой двусторонней поверхностью S , а направление нормали \bar{n}^o к замкнутой поверхности, содержащей объем V , — внешнее по отношению к объему, а F_x, F_y, F_z являются непрерывными вместе со своими частными производными.

Рассмотрим

$\Pi = \oint \bar{F} \cdot \bar{n}^o dS$ — интеграл по поверхности, который называется потоком поля через поверхность.

Тогда по формуле Гаусса-Остроградского

$$\oint_S \bar{F} \cdot \bar{n}^o dS = \iiint_V \left(\frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z} \right) dV,$$

где величина $\frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z} = \operatorname{div} \bar{F}(x, y, z)$ есть дивергенция или расходимость векторного поля.

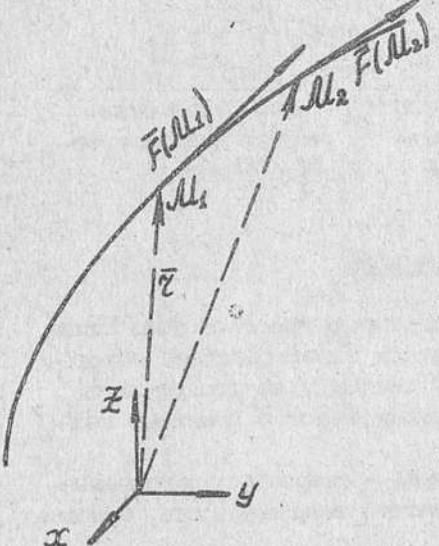


Рис. 7

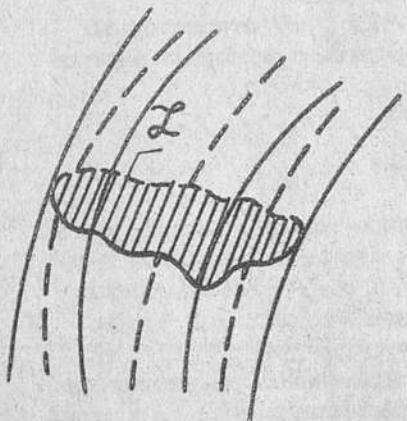


Рис. 8

$$\oint_S \bar{F} \cdot \bar{n}^o dS = \iint_S \bar{F}_n dS = \iiint_V \operatorname{div} \bar{F} dV,$$

где dS — элемент поверхности; dV — элемент объема;
 $\bar{n}^o = \cos(\alpha, x)\hat{i} + \cos(\beta, y)\hat{j} + \cos(\gamma, z)\hat{k}$;

элементы поверхности координатных плоскостей связаны соотношениями

$$dx dy = \cos \gamma dS, \quad dy dz = \cos \alpha dS, \quad dz dx = \cos \beta dS,$$

$$\cos \gamma = \cos(\alpha, z), \quad \cos \alpha = \cos(\beta, x), \quad \cos \beta = \cos(\gamma, y).$$

При этом \bar{n}^o берется внешней по отношению к объему, заключенному внутри S (рис. 9).

Если $V_i = V_i$ — конечный по численному значению объем, и $S_i = S_i$ — поверхность, ограничивающая объем V_i , взятый вокруг точки $M(x, y, z)$, тогда, исходя из теоремы о среднем для тройного интеграла, получим

$$\iiint_V \operatorname{div} \bar{F} dV = \operatorname{div} \bar{F} \Big|_{M_i} \cdot V_i,$$

откуда следует

$$\iint_S \bar{F}_n dS = \operatorname{div} \bar{F} \Big|_{M_i} \cdot V_i, \quad M_i \in V_i$$

$$\operatorname{div} \bar{F} \Big|_{M_i} = \frac{\iint_S \bar{F}_n dS}{V_i}.$$

Будем стягивать объем V_i в точку $M(x, y, z)$, тогда

$$\operatorname{div} \bar{F} = \lim_{(V_i) \rightarrow M} \frac{\iint_S \bar{F}_n dS}{V_i}.$$

Расходимость поля в точке $M(x, y, z)$ есть предел отношения потока вектора поля через малую замкнутую поверхность, окружающую произвольную точку $M(x, y, z)$, к объему, ограниченному этой гладкой поверхностью при стягивании V_i в точку $M(x, y, z)$.

Поток вектора через замкнутую поверхность равен объемному интегралу от расходимости векторного поля.

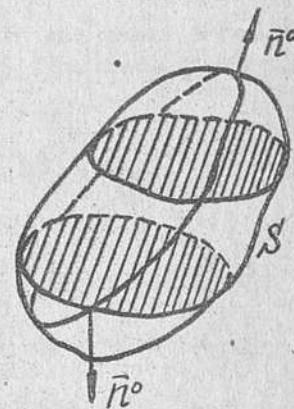


Рис. 9

Если обратимся к интерпретации векторного поля при помощи текущей жидкости, то $\operatorname{div} \vec{F} \neq 0$ является мерой появления или уничтожения текущей жидкости, т.е. признаком существования источников ($\operatorname{div} \vec{F} > 0$) или стоков ($\operatorname{div} \vec{F} < 0$). Значение потока вектора через бесконечно малую поверхность, охватывающую источник (количество жидкости увеличивается) или сток (количество жидкости уменьшается), называется плотностью источников или стоков (мощность потока).

Уравнение $\operatorname{div} \vec{F} = 0$ в гидродинамике называется уравнением неразрывности несжимаемой жидкости. Векторное поле, удовлетворяющее уравнению $\operatorname{div} \vec{F} = 0$, называется соленоидальным или трубчатым, т.е.

$$\oint F_n dS = 0$$

по любой замкнутой двусторонней гладкой поверхности, находящейся в объеме V , где $\operatorname{div} \vec{F} = 0$.

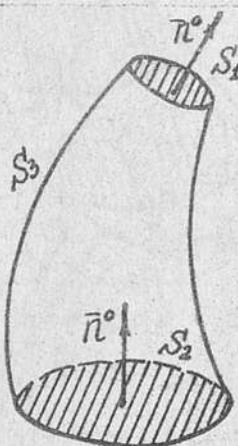


Рис. 10

Рассмотрим случай, когда двусторонняя поверхность является частью векторной трубы, ограниченной двумя поперечными сечениями (рис. 10).

Вследствие того, что $F_n = 0$ на боковой поверхности векторной трубы, а вектор n^o совпадающий с нормалью к поперечному сечению S_1 (или S_2) векторной трубы объема V , где S_3 – боковая поверхность, $S = S_1 + S_2 + S_3$, то

$$\oint F_n dS = \iint_{S_3} F_n dS - \iint_{S_2} F_n dS + \iint_{S_1} F_n dS = 0$$

или

$$\iint_{S_1} F_n dS = \iint_{S_2} F_n dS - \iint_{S_3} F_n dS = 0.$$

Получим соотношение $\iint_{S_1} F_n dS = \iint_{S_2} F_n dS$, т.е. величина потока через любое сечение векторной трубы сохраняет свое значение. Эта величина называется напряжением векторной трубы (через каждое сечение векторной трубы протекает одинаковое количество вещества). Величина потока $\iint_{S_3} F_n dS$

дает число векторных линий, проходящих через сечение S_2 , т.е. это число не меняется вдоль векторной трубы. Отсюда следует, что в соленоидальном поле векторные линии никогда не начинаются, никогда не кончаются, т.е. они могут уходить в бесконечность или быть замкнутыми.

Задача № 8. Пусть задана векторная функция

$$\vec{F}(x, y, z) = x \bar{u} \bar{i} + y \bar{u} \bar{j} + z \bar{u} \bar{k},$$

которая в каждой точке трехмерного евклидова пространства дает некоторый вектор, а множество векторов образует векторное поле. Найдем уравнения векторной линии

$$\frac{dx}{xy} = \frac{dy}{y} = \frac{dz}{yz}.$$

Получим

$$\frac{dx}{xy} = \frac{dy}{y} \quad \text{и} \quad \frac{dy}{y} = \frac{dz}{yz}, \quad \text{т.е.}$$

$$\bullet \quad \frac{dx}{x} = \frac{dy}{1} \quad \text{и} \quad \frac{dy}{1} = \frac{dz}{z}.$$

$$\text{Откуда } e^{x/C_1} = y \quad \text{и} \quad e^{z/C_2} = y.$$

Векторная линия есть линия пересечения двух поверхностей в трехмерном евклидовом пространстве $xC_1 = e^y$ и $zC_2 = e^y$. Если возьмем $C_1 = 1$ и $C_2 = 1$, то линия пересечения будет находиться в плоскости $x = z$.

Вычислим дивергенцию $\operatorname{div} \vec{F}(x, y, z)$ и определим ее значение в точках $M_1(0, 0, 2)$, $M_2(1, -1, 0)$, $M_3(1, -1/2, 0)$, где $\operatorname{div} \vec{F} = 2y + 1$ в точке M_1 , $\operatorname{div} \vec{F} = 1 > 0$ – источник; в точке M_2 $\operatorname{div} \vec{F} = 0$ – источник и сток отсутствуют; в точке M_3 $\operatorname{div} \vec{F} = -1 < 0$ – сток.

Возьмем замкнутый объем

в трехмерном пространстве, ограниченный поверхностями

$x^2 + y^2 = 1$, $z = 0$, $z = 1$ и рассмотрим области, где $\operatorname{div} \vec{F} > 0$, $\operatorname{div} \vec{F} = 0$, $\operatorname{div} \vec{F} < 0$ (рис. 11).

Знак дивергенции (положительный или отрицательный) будет зависеть от знака функции $2y + 1$.

Если $2y + 1 > 0$, $-\frac{1}{2} < y \leq 1$, то $\operatorname{div} \vec{F} > 0$,

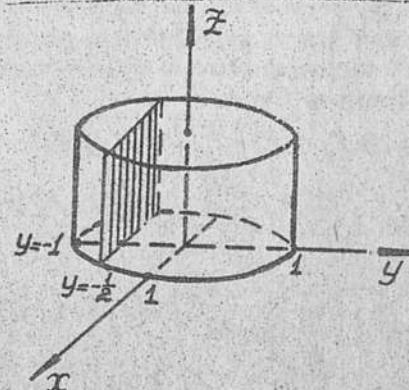


Рис. 11

$$2y+1=0, y=\frac{1}{2}, \text{ то } \operatorname{div} \bar{F}=0;$$

$$2y+1<0, -\frac{1}{2} < y < \frac{1}{2}, \text{ то } \operatorname{div} \bar{F} < 0.$$

Следовательно, дивергенция будет сохранять свое значение на сечениях конечного цилиндрического тела (конечного кругового цилиндра), перпендикулярных диаметру основания, лежащему на оси Oy . Так как y принимает значения $-1/2 \leq y \leq 1$, то наименьшее значение достигается $\operatorname{div} \bar{F} = -1$ на прямой, проходящей через точку плоскости xoy $(0, -1) \parallel OZ$, при этом z изменяется от 0 до 1. Значение $\operatorname{div} \bar{F} = 0$ получим на сечении тела плоскостью $y = 1/2$. Наибольшее значение $\operatorname{div} \bar{F} = 3$ получим на прямой, проходящей через точку плоскости xoy $(0, 1) \parallel OZ$, при этом z изменяется от 0 до 1. Рассмотрим поток вектора $\bar{F}(x, y, z)$ через эту замкнутую двустороннюю кусочно-гладкую поверхность S

$$\Pi = \iint_S \bar{F}_n dS = \iiint_{V_1} (2y+1) dv.$$

Перейдем к цилиндрической системе координат, тогда

$$\begin{aligned} \Pi &= \iiint_V (2r \sin \varphi + 1) r dr d\varphi dz = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^r (2r \sin \varphi + 1) r dr dz = \\ &= \int_0^{2\pi} \left[\left(\sin \varphi \frac{2}{3} r^3 + \frac{r^2}{2} \right) \right]_{z=0}^{z=1} d\varphi = \left(-\frac{2}{3} \cos \varphi + \frac{\varphi}{2} \right) \Big|_0^{2\pi} = \pi. \end{aligned}$$

Циркуляция Γ вектора поля $\bar{F}(x, y, z)$ вдоль кусочно-гладкого замкнутого контура L , принадлежащего некоторой гладкой двусторонней поверхности S , равна

$$\Gamma = \oint F_x dx + F_y dy + F_z dz = \oint F d\tau = \oint F_e dl,$$

где F_e — проекция на касательную к кривой L ; dl — дифференциал длины дуги кривой, а F_x, F_y, F_z — проекции \bar{F} являются непрерывными вместе со своими частными производными. По формуле Стокса

$$\begin{aligned} \Gamma &= \oint F_x dx + F_y dy + F_z dz = \\ &= \iint_S \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) dy dz + \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) dz dx + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) dx dy = \\ &= \iint_S \left[\left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \cos(\eta, x) + \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) \cos(\eta, y) + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \times \right. \\ &\quad \left. \times \cos(\eta, z) \right] dS, \end{aligned}$$

где \bar{n}° — нормаль к поверхности S , ограниченной кривой L , выбирается таким образом, чтобы обход по контуру L совершался против часовой стрелки, если смотреть с конца нормали \bar{n}° по отношению к поверхности S (рис. 12).

Введем $\operatorname{rot} \bar{F}$ (ротор или вихрь), где его проекции соответственно равны следующим значениям:

$$\operatorname{rot}_x \bar{F} = \frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z},$$

$$\operatorname{rot}_y \bar{F} = \frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x},$$

$$\operatorname{rot}_z \bar{F} = \frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y}.$$

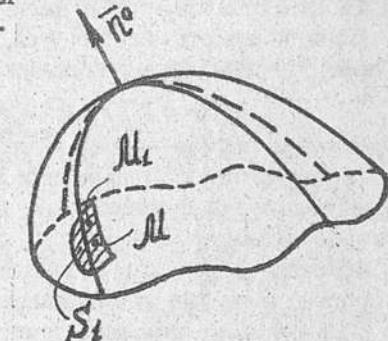


Рис. 12

Тогда

$$\Gamma = \oint F d\tau = \iint_S \operatorname{rot} \bar{F} \cdot \bar{n}^\circ dS, \text{ или в векторной форме}$$

$$\oint F d\tau = \iint_S \operatorname{rot} \bar{F} \cdot \bar{n}^\circ dS.$$

Возьмем произвольную точку $M(x, y, z)$ на поверхности S и выделим ограниченный кусок поверхности S_1 , содержащий эту точку. Тогда интеграл $\iint_S \operatorname{rot} \bar{F} \cdot \bar{n}^\circ dS$, исходя из теоремы о среднем, будет равен

$$\operatorname{rot} \bar{F} \Big|_{M_1(x, y, z)} \cdot S_1, \text{ где } M_1 \in S_1.$$

При подстановке в формулу для циркуляции получим

$$\oint F d\tau = \operatorname{rot} \bar{F} \Big|_{M_1} \cdot S_1.$$

Отсюда

$$\operatorname{rot} \bar{F} \Big|_{M_1} = \frac{\oint F d\tau}{S_1}.$$

Будем стягивать кусок поверхности площиади S_1 в точку $M(x, y, z)$. Тогда

$$\operatorname{rot} \bar{F} \Big|_{M_1} = \lim_{(S_1) \rightarrow M} \frac{\oint F d\tau}{S_1}.$$

Проекция ротора вектора $\bar{F}(x, y, z)$ на произвольное направление \bar{n}^0 в точке $M(x, y, z)$ есть предел отношения циркуляции вдоль замкнутой кривой, окружающей точку $M(x, y, z)$, к площади поверхности, ограниченной этой кривой при условии, что поверхность стягивается в данную точку.

Если положить $\operatorname{rot} \bar{F} = 0$, то $\oint F_x dx + F_y dy + F_z dz = 0$, что дает условие существования полного дифференциала

$$dU = F_x dx + F_y dy + F_z dz.$$

В этом случае вектор $\bar{F}(x, y, z)$ образует потенциальное поле (безвихревое), а проекции вектора есть частные производные некоторой функции, т.е. вектор $\bar{F}(x, y, z)$ — градиент некоторой функции $U = f(x, y, z)$.

Функция $U = f(x, y, z)$ называется потенциальной функцией векторного поля, или потенциалом.

В потенциальном поле циркуляция по любому замкнутому кусочно-гладкому контуру равна нулю. При этом контур заключает односвязную область, во всех точках которой F_x, F_y, F_z являются непрерывными вместе со своими частными производными. С точки зрения физики это означает, что в потоке отсутствуют замкнутые кривые движения частиц вещества (нет водоворотов), $\operatorname{rot} \operatorname{grad} U = 0$.

Если взять ротор произвольного вектора $\bar{F}(x, y, z)$, то $dU \operatorname{rot} \bar{F} = 0$.

Таким образом, каждое трубчатое поле — поле ротора произвольного вектора $\bar{F}(x, y, z)$, а вектор $\bar{F}(x, y, z)$ называется вектором-потенциалом. Векторное поле, являющееся одновременно соленоидальным и потенциальным, называется гармоническим.

Если, исходя из условий задания вектора \bar{F} , можно получить $\operatorname{rot} \bar{F} = 0$, то $\bar{F} = \operatorname{grad} U$, а если положить $dU \operatorname{grad} U = 0$, то

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial z^2} = 0.$$

Такая функция $U = f(x, y, z)$ называется гармонической.

Для ротора $\bar{F}(x, y, z)$ можно составить условную запись, пользуясь символами

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \bar{F}(x, y, z) &= \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \\ &= \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \bar{i} + \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) \bar{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \bar{k}. \end{aligned}$$

Задача № 4. Вычислим циркуляцию вектора $\bar{F}(x, y, z) = xy\bar{i} + yz^2\bar{j} + yz^2\bar{k}$ по кривой L , заданной пересечением поверхностей $y=1, y=z^2, x=0$ в трехмерном евклидовом пространстве, где L — замкнутая кусочно-гладкая кривая. Направление выбирается против часовой стрелки, а нормаль — к части плоскости xoy , которая коллинеарна направлению вектора, лежащего на оси ox (рис. 13). Циркуляцию получим

$$\begin{aligned} \Gamma &= \oint F_x dx + F_y dy + F_z dz = \\ &= \oint y dy + yz^2 dz = \int_{0A}^{z^2} z^2 dz + \\ &+ \int_{-1}^1 (z^2 2z + z^4) dz = \frac{z^3}{3} \Big|_{-1}^1 + \\ &+ \left(\frac{1}{2} z^4 + \frac{z^5}{5} \right) \Big|_{-1}^1 = \frac{4}{15}. \end{aligned}$$

С другой стороны,

$$\operatorname{rot} \bar{F} = \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ xy & y & yz^2 \end{vmatrix} = z^2 \bar{i} - x \bar{k}.$$

Откуда

$$\begin{aligned} \Gamma &= \iint_S \operatorname{rot} \bar{F} dS = \iint_S [z^2 \cos(\pi, x) - x \cos(\pi, z)] dz = \iint_S z^2 dy dz - \\ &- x dx dy = \iint_S z^2 dy dz = \int_{-1}^1 z^2 dz \int_0^1 dy = \int_{-1}^1 z^2 (1-z^2) dz = \\ &= \left(\frac{z^3}{3} - \frac{z^5}{5} \right) \Big|_{-1}^1 = \frac{4}{15}; \end{aligned}$$

$\iint_S x dx dy = 0$, так как проекция области, расположенной в плоскости xoy на плоскость xoy , есть отрезок оси oy от точки $(0, 0)$ до $(0, 1)$, т.е. площадь равна нулю.

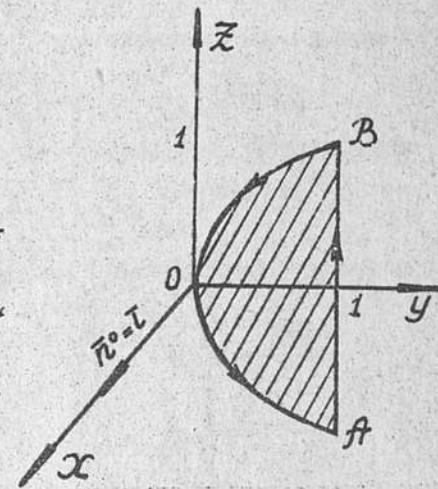
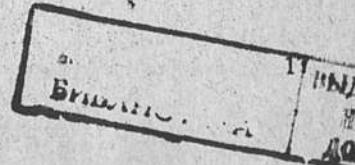


Рис. 13



§ 3. Применение оператора Гамильтона
при записи основных понятий векторного анализа

Введем символический вектор \bar{v} ("набла-вектор")

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

Тогда можно представить

$$1. \bar{v} \cdot \bar{grad} u = \frac{\partial u}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \bar{k} = \left(\frac{\partial}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial}{\partial z} \bar{k} \right) u = \bar{v} u -$$

произведение "вектора" \bar{v} на скалярную функцию u ;

$$2. \operatorname{div} \bar{v} \bar{F} = \frac{\partial}{\partial x} (F_x) + \frac{\partial}{\partial y} (F_y) + \frac{\partial}{\partial z} (F_z) = \bar{v} \cdot \bar{F} -$$

скалярное произведение "вектора" \bar{v} на вектор \bar{F} ;

$$3. \bar{v} \cdot \bar{rot} \bar{F} = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \bar{i} + \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) \bar{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \bar{k} =$$

$$= \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \bar{v} \times \bar{F} -$$

векторное произведение "вектора" \bar{v} на вектор $\bar{F}(x, y, z)$.

Находим некоторые значения, пользуясь оператором.

a) $\operatorname{div} \bar{v} \cdot \bar{rot} \bar{F} = 0$, так как

$$\operatorname{div} \bar{v} \cdot \bar{rot} \bar{F} = \bar{v} \cdot (\bar{v} \times \bar{F}) = \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = 0.$$

Символически "определитель", у которого две строки совпадают, равен нулю. Так как

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \bar{v} \cdot \bar{rot} \bar{F} &= \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \\ &= \frac{\partial^2 F_z}{\partial y \partial x} - \frac{\partial^2 F_y}{\partial z \partial x} + \frac{\partial^2 F_x}{\partial z \partial y} - \frac{\partial^2 F_z}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 F_y}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 F_x}{\partial y \partial z} = 0, \end{aligned}$$

то каждое слагаемое равно нулю.

$$b) \bar{v} \cdot \bar{grad} u = 0, \bar{v} \cdot \bar{rot} \bar{grad} u = \bar{v} \cdot (\bar{v} u) = (\bar{v} \cdot \bar{v}) u = 0,$$

т.е. векторное произведение равных векторов равно нулю.
Из формулы для ротора следует

$$\begin{aligned} \bar{v} \cdot \bar{rot} \bar{grad} u &= \bar{v} \cdot \left(\frac{\partial u}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \bar{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \bar{k} \right) = \\ &= \left[\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right) - \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) \right] \bar{i} + \left[\frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) - \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right) \right] \bar{j} + \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) \right] \bar{k} = 0, \end{aligned}$$

где в скобках – разность одноименных смешанных производных.

Задача № 5. Представим $\operatorname{div} \bar{v} \cdot \bar{grad} u$ с помощью "набла-вектора"

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \bar{v} \cdot \bar{grad} u &= \bar{v} \cdot (\bar{v} u) = \bar{v}^2 u = \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) u = \\ &= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = \Delta u - \end{aligned}$$

оператор Лапласа.

§ 4. Примерный вариант домашнего задания

В домашнем задании, состоящем из двух типов, требуется найти величины, характеризующие по заданной скалярной функции или заданному вектору скалярное или векторное поля.

1. Дана скалярная функция $u = x^2 + y^2 + z^2$ в трехмерном евклидовом пространстве.

a) Найти поверхности уровня.

b) Найти вектор $\bar{grad} u$, вычислить значение этого вектора в точке $M_0(2, 1, 1)$, построить поверхность уровня и градиент для данной точки.

c) Вычислить работу вектора $\bar{grad} u$ по прямой, параллельной оси OZ , от точки $M_1(1, 1, -1)$ до $M_2(1, 1, 2)$.

g) Найти уравнения векторной линии поля градиента, проходящей через точку $M_0(2, 1, 1)$.

Решение

a) Поверхность уровня удовлетворяет соотношению $u = \text{const}$, $x^2 + y^2 + z^2 = C (C > 0)$ – сфера, а поверхности уровня – это семейство вложенных друг в друга сфер.

b) Найдем вектор $\bar{grad} u$, для этого возьмем частные производные от $u = f(x, y, z)$ по x, y, z и умножим соответственно на $\bar{i}, \bar{j}, \bar{k}$, так как функция является непрерывной вместе со своими частными производными

$$\operatorname{grad} u = 2x\vec{i} + 2y\vec{j} + 2z\vec{k}.$$

Вычисляем значение

$$\operatorname{grad} u \text{ в точке } M_0(2,1,1)$$

$$\left. \operatorname{grad} u \right|_{M_0} = 4\vec{i} + 2\vec{j} + 2\vec{k}.$$

Поверхность уровня для точки M_0 находится из условия $u = C$, т.е.

$$x_0^2 + y_0^2 + z_0^2 = 4 + 1 + 1 = 6$$

$$\text{и } x^2 + y^2 + z^2 = 6.$$

Выполним рис. 14.

в) Вычисляем работу вектора $\operatorname{grad} u$ (рис. 15) по прямой, параллельной оси OZ от точки $M_1(1,1,-1)$ до $M_2(1,1,2)$.

$$\begin{aligned} A &= \int_{M_1 M_2} \operatorname{grad} u d\vec{r} = \int_{M_1 M_2} 2x dx + \\ &\quad + 2y dy + 2z dz = \\ &= \int_{M_1 M_2} du = u(M_2) - u(M_1) = \\ &= (x^2 + y^2 + z^2) \Big|_{(1,1,-1)}^{(1,1,2)} = 6 - 3 = 3. \end{aligned}$$

г) Находим уравнения векторной линии поля градиента, проходящей через точку $M_0(2,1,1)$.

Дифференциальные уравнения векторной линии имеют вид

$$\frac{dx}{2x} = \frac{dy}{2y} = \frac{dz}{2z},$$

т.е. линия пересечения поверхностей $x = C_1 y$ и $x = C_2 z$.

Пользуясь значением координат точки $M_0(2,1,1)$, найдем значения констант C_1 и C_2 . Окончательно уравнения линии примут вид $x = 2y$ и $x = 2z$, т.е. линия пересечения – прямая.

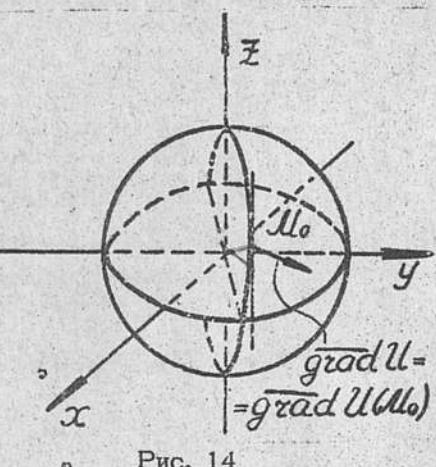


Рис. 14

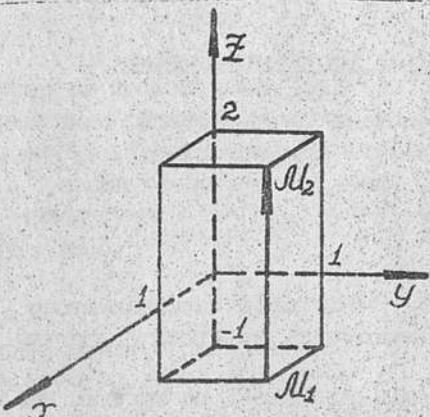


Рис. 15

П. Данна векторная функция $\bar{F} = xy\vec{i} + x^2\vec{j} + z^2\vec{k}$ в трехмерном евклидовом пространстве.

а) Найти векторные линии.

б) Вычислить значение $d\operatorname{iv} \bar{F}$ в точке $M_0(-1,0,1)$.

в) Найти поток вектора $\bar{F}(x,y,z)$ через замкнутую поверхность, образованную пересекающимися плоскостями $x+y=1$, $x=0$, $y=0$, $z=1$.

г) Вычислить ротор вектора $\bar{F}(x,y,z)$.

д) Вычислить циркуляцию вектора $\bar{F}(x,y,z)$ по замкнутой ломаной линии в плоскости XOY , заданной пересекающимися прямыми $x+y=1$, $x=0$, $y=0$, с помощью криволинейного интеграла и используя формулу Стокса.

Решение

а) Векторные линии находятся при решении системы дифференциальных уравнений

$$\frac{dx}{xy} = \frac{dy}{x^2} = \frac{dz}{z^2},$$

$$\text{где } \frac{dx}{xy} = \frac{dy}{x^2}, \quad x dx = y dy, \quad \frac{x^2}{2} = \frac{y^2}{2} + \frac{C_1}{2}, \quad x^2 + y^2 = C_1 (C_1 \neq 0);$$

$$\frac{dy}{x^2} = \frac{dz}{z^2}, \quad \frac{dy}{C_1 - y^2} = \frac{dz}{z^2}, \quad \pm \frac{1}{2\sqrt{C_1}} \ln \left| \frac{\pm \sqrt{C_1} + x}{\pm \sqrt{C_1} - x} \right| = -\frac{1}{z} + C_2.$$

Окончательно два уравнения примут вид

$$x^2 + y^2 = C_1, \quad \frac{1}{\sqrt{C_1}} \ln \left| \frac{y}{\sqrt{C_1} - x} \right| = -\frac{1}{z} + C_2,$$

что определяет некоторую линию в пространстве. Придавая C_1 и C_2 различные численные значения, получим семейство линий (линий тока), заполняющих все пространство.

б) Вычисляем

$$d\operatorname{iv} \bar{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z} = y + 0 + 2z = y + 2z.$$

В точке $M_0(-1,0,1)$ $d\operatorname{iv} \bar{F}(M_0) = 2$ – источник.

в) Находим поток вектора $\bar{F}(x,y,z)$ через поверхность, заданную пересекающимися плоскостями $x+y=1$, $x=0$, $y=0$, $z=1$ (рис. 16).

$$\begin{aligned} \Pi &= \iint \bar{F} \cdot \vec{n} dS = \iiint d\operatorname{iv} \bar{F} dV = \iiint (y+2z) dV = \int_0^1 dx \int_0^1 dy \int_0^1 (y+2z) dz = \\ &= \int_0^1 dx \int_0^1 (yz + z^2) dy = \int_0^1 \frac{(y+1)^2}{2} \Big|_0^1 \int_0^1 d\tau = \left[-\frac{(2-x)^3}{6} - \frac{1}{2}x^2 \right]_0^1 = \frac{2}{3}. \end{aligned}$$

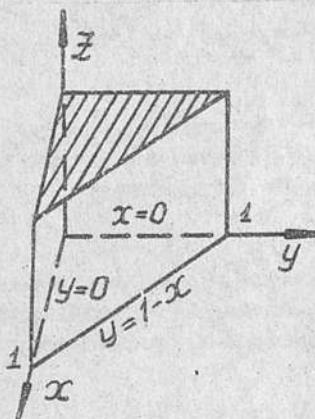


Рис. 16

г) Вычисляем ротор вектора $\bar{F}(x, y, z)$ по формуле

$$\operatorname{rot} \bar{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ xy & x^2 & z^2 \end{vmatrix} = x\hat{k}.$$

д) Вычисляем циркуляцию вектора $\bar{F}(x, y, z)$ по линии в плоскости xy , заданной отрезками пересекающихся прямых $x+y=1$, $x=0$, $y=0$, с помощью криволинейного интеграла (рис. 17)

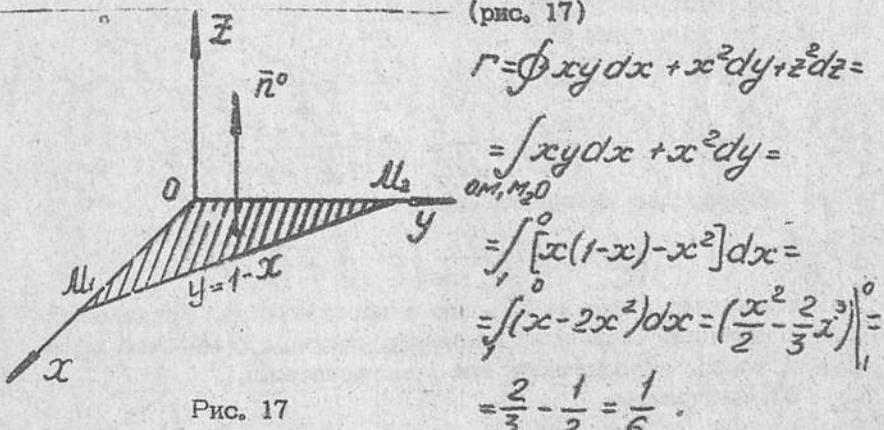


Рис. 17

Вычисляем циркуляцию с помощью формулы Стокса.

Выбираем направление \bar{n}^o таким образом, чтобы перемещение по L было против часовой стрелки, если смотреть с конца вектора n^o ($\bar{n}^o \parallel \bar{k}$)

$$\Gamma = \oint \bar{F} d\bar{r} = \iint_S \operatorname{rot} \bar{F} \cdot \bar{n}^o dS = \iint_S x \cos(\pi, z) dS = \iint_S x dx dy =$$

$$= \int_0^1 x dx \int_0^{1-x} dy = \int_0^1 x(1-x) dx = \left[\frac{x^2}{2} - \frac{x^3}{3} \right]_0^1 = \frac{1}{6}.$$

Решение рассмотренных задач было возможным, так как функции U, F_x, F_y, F_z — непрерывны вместе со своими частными производными. Этому условию удовлетворяют координаты градиента и ротора, а кривая L , поверхность S — кусочно-гладкие.

Домашнее задание выполняется по следующим вариантам:

1-я задача: точка M_0 для пунктов б), г); точки M_1 и M_2 для пункта в).

2-я задача: точка M_0 для пункта б), поверхность S для пункта в), кривая L для пункта д).

Задача 1

Дан потенциал $U=f(x, y, z)$ векторного поля в пространстве (четные варианты) или потенциал $U=f(x, y)$ плоского векторного поля (нечетные варианты).

а) Найти поверхности или линии (уровни) равного потенциала.

б) По заданному потенциальну найти векторное поле; вычислить градиент в точке M_0 ; построить для точки M_0 поверхность или линию (уровня) равного потенциала и градиент.

в) Вычислить работу градиента от точки M_1 до M_2 .

г) Найти уравнения векторной линии поля градиента, проходящей через точку M_0 .

Условия для задачи 1

№№	$U=f(x, y, z)$ [$f(x, y)$]	M_0	M_1	M_2
1	$x^2 - 2y$	(1, 0)	(1, 1)	(2, 0, 5)
2	$\frac{x^2}{4} + \frac{y^2}{4} + \frac{z^2}{2}$	(2, 2, 2)	(1, 0, 0)	(9, 1, 0)
3	$\frac{x^2}{4} + \frac{(y-1)^2}{2}$	(4, 5)	(1, 0)	(10, 1)
4	$x^2 + y^2 + z$	(1, 1, 0)	(9, 1, 0)	$(\frac{1}{\sqrt{2}}, 0, 0)$
5	$x^2 + y^2$	$(\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}})$	(0, 0)	(1, 2)

$\#$	$U = f(x,y,z)[f(x,y)]$	M_0	M_1	M_2
6	$x - y + z$	(1,0,1)	(2,0,0)	(0,2,0)
7	$2xy$	(2,1)	(0,0)	(1,2)
8	$x^2 + y^2 - z$	(1,1,0)	(1,0)	(1,1,1)
9	$y - e^{2x}$	(0,1)	(0,1)	(1,0)
10	$2x^2 + y^2 - z^2$	(0,1,1)	(\frac{1}{\sqrt{2}}, 0, 0)	(0,1,0)
11	$x^2 + \frac{y^2}{4}$	(1,2)	(1,0)	(0,1)
12	$x^2 + y^2 - z^2$	(0,1,1)	(2,0,0)	(0,1,0)
13	$x^2 + 2x + 2y$	(1,-1)	(1,0)	(2,-1)
14	$x^2 + y^2 + 2z^2$	(2,0,1)	(0,0,0)	(1,0,1)
15	xy^2	(2,2)	(1,0)	(2,1)
16	$x^2 - z^2 - y^2$	(1,1,0)	(0,0,1)	(0,1,0)
17	$y^3 - 3x$	(\frac{1}{3}, 1)	(0,0)	(1,1)
18	$z^2 + x^2 - y$	(0,1,1)	(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 0)	(0,0,1)
19	$y^2 - 4x - 2y$	(0,2)	(-1,-1)	(1,1)
20	$x + y + z$	(1,0,1)	(0,1,2)	(0,0,1)
21	$x^2 - 4x + y$	(1,0)	(-1,1)	(-2,2)
24				

$\#$	$U = f(x,y,z)[f(x,y)]$	M_0	M_1	M_2
22	$xc - y^2 - 2z^2$	(4,2,0)	(1,1,0)	(1,0,0)
23	$x^3 - y$	(1,1)	(1,-1)	(1,1)
24	$z - 4y^2 - x^2$	(1,0,1)	(1,1,1)	(1,1,2)
25	$x^2 - y^2$	(2,1)	(2,0)	(0,1)
26	$y - 4x^2 - 8z^2$	(1,1,0)	(1,1,0)	(0,1,1)
27	$x^3 - y^2$	(1,1)	(0,0)	(1,2)
28	$x - z^2 - 3y^2$	(1,0,1)	(1,0,0)	(2,1,0)
29	yx^2	(1,1)	(1,0)	(1,2)
30	$x^2 - y^2 + 2z^2$	(1,1,0)	(0,1,2)	(1,2,2)

Задача П

Задан вектор $\bar{F}(x,y,z)$ в трехмерном пространстве.

- Найти векторные линии поля.
- Найти дивергенцию векторного поля и вычислить ее значение в точке M_0 .
- Найти поток вектора $\bar{F}(x,y,z)$ через замкнутую поверхность S , ограничивающую конечный объем V , заданный пересечением поверхностей.
- Вычислить ротор вектора $\bar{F}(x,y,z)$ в произвольной точке.
- Вычислить циркуляцию вектора $\bar{F}(x,y,z)$ по замкнутой линии L , образованной пересечением поверхностей, с помощью криволинейного интеграла и проверить результаты по формуле Стокса.

Условия задачи П

№№	$\bar{F} = \{x, y, z\}$	M_0	S через v	L
1	$y^2\bar{i} + \bar{j} + zy^2\bar{k}$	(1, 0, 1/2)	$x+z=2$ $y=0, y=3$ $z=0,$ $x=0$	$x^2+y^2=1$ $z=0$
2	$\frac{1}{3}z\bar{i} + yx^2z\bar{j} + x^2\bar{k}$	(-1, 0, -1)	$\frac{y}{3} + \frac{z}{2}=1$ $x=0, x=4$ $y=3, z=2$	$x^2+z^2=1$ $y=2$
3	$xyz^2\bar{i} + \frac{1}{2}z^2\bar{j} + \frac{1}{3}yz\bar{k}$	(1/3, 1, -3)	$\frac{x}{2} + \frac{y}{3}=1$ $x=2, y=3$ $z=0, z=5$	$y^2+z^2=3$ $x=2$
4	$xy\bar{i} + yx\bar{j} + zx\bar{k}$	(1, 1, 0)	$x-y=1$ $x=1, y=-1$ $z=0, z=2$	$x^2+y^2=1$ $z=1$
5	$x^2\bar{i} + y\bar{j} + zy\bar{k}$	(-1, 3, 0)	$x+y=1$ $y=1, x=1$ $z=0, z=2$	$x^2+2y^2=1$ $z=0$
6	$z\bar{i} + yx\bar{j} + z\bar{k}$	(2, 1, 1)	$x^2+y^2=1$ $z=8$ $z=1$	$x^2+y^2=1$ $z=y$
7	$zy\bar{i} + xy\bar{j} + yz\bar{k}$	(0, 1, 1)	$x^2+y^2+z^2=1$ $x=0, y=0$ $z=0$	$x+y=1$ $x-y=-1$ $x-y=-1$ $z=0$

№№	$\bar{F} = \{x, y, z\}$	M_0	S через v	L
8	$x^2\bar{i} + y^2\bar{j} + z^2\bar{k}$	(0, -1, 0)	$x+y+z=1$ $x=0, y=0$ $z=0$	$y=1$ $x=0$ $y=0$ $z=0$
9	$y^2\bar{i} + xy\bar{j} + xz\bar{k}$	(-1, 0, 1)	$x+y+z=2$ $x^2+y^2=1$ $z=0$	$x^2+y^2+z^2=1$ $z=\frac{1}{2}$
10	$xy\bar{i} + y^2\bar{j} + zk\bar{k}$	(0, 0, 1)	$x^2+y^2+z^2=1$ $z=0$	$xy=1$ $y=0$ $x=1$ $x=2$
11	$-y\bar{i} + x\bar{j} + z\bar{k}$	(-1, 0, -1)	$\frac{x}{2} + y - \frac{z}{2} = 1$ $x=0, y=0$ $z=0$	$x=0, x=1$ $y=0, y=1$ $z=0$
12	$x\bar{i} + (x+y)\bar{j} + (x+z)\bar{k}$	(1, 1, 1)	$y=x^2, y=\frac{x}{2}$ $x=2$ $z=0, z=1$	$\rho=2\cos\varphi$ $z=0$
13	$xy\bar{i} + y^2\bar{j} + yz^2\bar{k}$	(1, 1, -2)	$z=x^2+y^2$ $z=1$ $x=0$ $y=0$	$\rho=2\sin\varphi$ $z=0$
14	$x^2\bar{i} - x\bar{j} + y\bar{k}$	(-1, 0, 1)	$x=0, x=3$ $y=\frac{x}{2}, y=x$ $z=0, z=2$	$y^2=z$ $y=0$ $z=1$ $x=0$

No №	$\bar{F} = \{x, y, z\}$	M_0	S членов	L
15	$\frac{1}{3}x^2\bar{c} + y\bar{j} - \frac{z^2}{2}\bar{k}$	(0, 1, -1)	$x=0, y=0$ $x=1, y=1$ $z=0, z=1$	$x^2 + y^2 + z^2 = 1$ $z = \frac{1}{2}$
16	$\frac{1}{4}x\bar{c} - y^2\bar{j} - z\bar{k}$	(1, 1, 0)	$y = x^2 - 1$ $y = 1 - x^2$ $z = -1$ $z = 2$	$y = x$ $x = 1$ $y = 0$ $z = 0$
17	$2(x^2 + y^2)\bar{c} - y\bar{j} + z\bar{k}$	(-1, 0, 0)	$x=0, x=1$ $z=0, x=1$ $y=-1, y=1$	$y^2 + x^2 = z$ $z=1$
18	$\frac{1}{2}x^2y\bar{c} + \frac{1}{3}xy\bar{j} + zy\bar{k}$	(1, 0, 1)	$x=1, y=0,$ $y = x^2,$ $z=0, z=2$	$y=1, y=-1$ $z=1, z=2$ $x=0$
19	$z(\frac{1}{3}x+2)\bar{c} + z\bar{j} + y^2\bar{k}$	(1, 1, -3)	$x=1, x=2$ $y=0, y=1$ $z=0, z=1$	$\beta^2 = \cos \varphi$ $x=0$
20	$(x^2 - z^2)\bar{c} + (z-x)\bar{j} + z^2\bar{k}$	(1, 0, 1)	$y=-1, y=1$ $x=1, x=2$ $z=\sqrt[3]{x}$	$y^2 + 2z^2 = 4$ $x=0$
21	$(x+y)\bar{c} + (z+y)\bar{j} + z\bar{k}$	(1, 0, -1)	$x+y+z=1$ $x=0, y=0$ $z=0$	$x+y+z=1$ $x=0, y=0$ $z=0$
22	$(x-y)\bar{c} + y\bar{j} + z\bar{k}$	(1, 1, 1)	$x-y+z=1$ $x=0, y=0$ $z=0$	$x-y+z=1$ $x=0, y=0$ $z=0$

No №	$\bar{F} = \{x, y, z\}$	M_0	S членов	L
23	$\sqrt{x}\bar{c} + \sqrt{y}\bar{j} + \sqrt{z}\bar{k}$	(1, 1, 1)	$y^2 = -(z-1)$ $x=0$ $x=1$ $z=0$	$x=1$ $y^2 = -(z-1)$ $z=0$
24	$(1-x)\bar{c} + (1-y)\bar{j} + (1-z)\bar{k}$	(-1, 0, -1)	$y = \sin \frac{\varphi}{4}$	$z=2, z=3$ $z=2$ $\rho = \sin \frac{\varphi}{4}$
25	$x\sqrt{z}\bar{c} + \sqrt{z}\bar{j} - \sqrt{y}\bar{k}$	(0, 1, 4)	$\frac{y}{2} = z, y = z$ $x=0, x=1$ $y=1$ $y=2$ $x=0$	$z = \frac{y}{2}$ $z = y$ $y = 1$ $y = 2$ $x = 0$
26	$y\bar{c} + xy\bar{j} + yz\bar{k}$	(1, -1, 1)	$y = \frac{x}{2}, y = x$ $x=1, x=2$ $z=2, z=3$	$x^2 + y^2 = 1$ $z + y = 1$
27	$z\bar{c} + zx\bar{j} + yx\bar{k}$	(2, 1, -1)	$z^2 + x^2 = 1$ $y+x = 1$ $y=0$	$z^2 + x^2 = 1$ $y+x = 1$
28	$z^2\bar{c} + y^2\bar{j} + z^2\bar{k}$	(1, -1, 2)	$y=0, y=2$ $x=-1, x=1$ $z=0, z=1$	$x = 1$ $x = -1$ $y = 0$ $z = 0, z = 1$
29	$y^2\bar{c} + y^2\bar{j} + z^2\bar{k}$	(1, -1, 1)	$z=y, z=y^2$ $x=0, x=1$	$y = x$ $y^2 = x$ $z = 0$
30	$(x + \frac{1}{3})y\bar{c} + y^2x\bar{j} + xz\bar{k}$	(1, 0, 1)	$x=1, y=x$ $y=0, z=0$ $z=k$	$x+z = 1$ $x=0, z=0$ $y=1$

Литература

1. В.И. Смирнов. Курс высшей математики. Т. 2. М., "Наука", 1965.
2. Г.М. Фихтенгольц. Курс дифференциального и интегрального исчисления. Т. 3. М., "Физматгиз", 1962.
3. С.М. Никольский. Курс математического анализа. Т. 2. М., "Наука", 1975.
4. Н.Е. Кочин. Векторное исчисление и начала тензорного исчисления. М., "ОНТИ", 1987.

Оглавление

Введение	3
§ 1. Скалярное поле и градиент	3
§ 2. Векторное поле	9
§ 3. Применение оператора Гамильтона при записи основных понятий векторного анализа	18
§ 4. Примерный вариант домашнего задания	19
Задача 1	23
Задача П	25
Литература	30

Редактор Л.П. Кистанов

Корректор Л.И.Малютина

Заказ 198 Объем 2 п.л. (1,9 уч.-изд.л.) Тираж 1000 экз.
Бесплатно Подписано к печати 21.12.79г. План 1980г., п. 75

Ротапринт МВТУ. 107005, Москва, Б-5, 2-я Бауманская, 5.