

## Лекция

### Криволинейные интегралы. Теория поля.

Плоское векторное поле. Криволинейные интегралы в векторном поле (интегралы по координатам). Теорема Грина. Вычисление площади пластины с помощью криволинейного интеграла по её границе. Независимость криволинейного интеграла от пути интегрирования. Восстановление функции по её полному дифференциалу.

Трёхмерное векторное поле. Поток вектора через поверхность. Дивергенция вектора. Теорема Остроградского-Гаусса. Циркуляция и ротор векторного поля. Теорема Стокса.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 57.1. Область  $S$ , в каждой точке которой задан вектор  $\vec{F} = \vec{F}(x; y) = P(x; y)\vec{i} + Q(x; y)\vec{j}$ , называется плоским векторным полем.

$$\overline{\Delta l}_i = \vec{r}_{i+1} - \vec{r}_i = (x_{i+1} - x_i)\vec{i} + (y_{i+1} - y_i)\vec{j} = \Delta x_i \vec{i} + \Delta y_i \vec{j}.$$

$$F(\xi_i; \eta_i) \cdot \overline{\Delta l}_i = P(\xi_i; \eta_i) \Delta x_i + Q(\xi_i; \eta_i) \Delta y_i$$

$$\sum_{i=1}^n \vec{F}(\xi_i; \eta_i) \overline{\Delta l}_i = \sum_{i=1}^n P(\xi_i; \eta_i) \Delta x_i + Q(\xi_i; \eta_i) \Delta y_i$$

$$\int_L \vec{F}(x; y) d\vec{l} = \int_L P(x; y) dx + Q(x; y) dy \quad \text{или} \quad (57.1)$$

$$\int_{AB} \vec{F}(x; y) d\vec{l} = \int_{AB} P(x; y) dx + Q(x; y) dy.$$

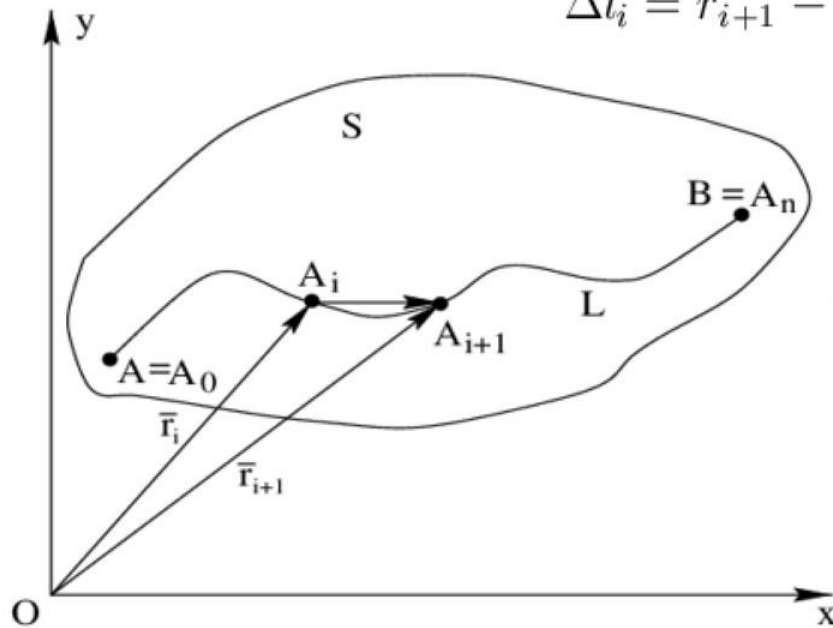


Рис. 113. К определению криволинейного интеграла по координатам вдоль дуги  $L$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 57.2. Предел, к которому стремится  $n$ -ая интегральная сумма  $\sum_{i=1}^n \vec{F}(\xi_i; \eta_i) \overline{\Delta l}_i$  при стремлении к нулю длин всех звеньев ломаной линии  $A_i A_{i+1}$ , называется криволинейным интегралом вдоль линии  $L$  по координатам и обозначается:

При известном уравнении кривой  $L$  криволинейный интеграл вычисляется по формулам

3

$$\int_{AB} P(x; y) dx + Q(x; y) dy = \int_{x_A}^{x_B} (P(x; y(x)) + Q(x; y(x))y'(x)) dx \quad (57.2)$$

– для кривой  $L$ , заданной уравнением  $y = y(x)$ ;

$$\int_{AB} P(x; y) dx + Q(x; y) dy = \int_{y_A}^{y_B} (P(x(y); y)x'(y) + Q(x(y); y)) dy \quad (57.3)$$

– для кривой  $L$ , заданной уравнением  $x = x(y)$ ;

$$\int_{AB} P(x; y) dx + Q(x; y) dy = \int_{t_A}^{t_B} (P(x(t); y(t))x'(t) + Q(x(t); y(t))y'(t)) dt \quad (57.4)$$

для кривой, заданной в параметрическом виде  $x = x(t)$ ,  $y = y(t)$ .

$$\int_{AC} P dx + Q dy = \int_{AB} P dx + Q dy + \int_{BC} P dx + Q dy$$

$$\int_{AB} P dx + Q dy = - \int_{BA} P dx + Q dy.$$

Если контур  $L$  – замкнутый, то криволинейный интеграл по этому контуру обозначается  $\oint_L Pdx + Qdy$ , если он берется против часовой стрелки (так, чтобы область  $S$ , лежащая внутри контура  $L$  при обходе находилась слева) и  $\oint_{-L} Pdx + Qdy$  – если против.

Очевидно, что  $\oint_L Pdx + Qdy = -\oint_{-L} Pdx + Qdy$ .

ПРИМЕР 57.1. Вычислить криволинейный интеграл  $\oint_L ydx + xdy$  и  $\oint_L ydx - xdy$  вдоль границ прямоугольного треугольника  $OABO$  (рис. 114)

- уравнение прямой  $OA$  :  $y = 0$  и, следовательно,  $dy = 0$ ,

$$\int_{OA} ydx + xdy = 0 \quad \text{и} \quad \int_{OA} ydx - xdy = 0;$$

- уравнение прямой  $AB$  :  $y = -2x + 2$ , поэтому  $dy = -2dx$ ,

$$\int_{AB} ydx + xdy = \int_1^0 (-2x + 2)dx - 2x dx = \left( -4\frac{x^2}{2} + 2x \right) \Big|_1^0 = 0,$$

$$\int_{AB} ydx - xdy = \int_1^0 (-2x + 2)dx + 2x dx = 2 \int_1^0 dx = 2x \Big|_1^0 = -2$$

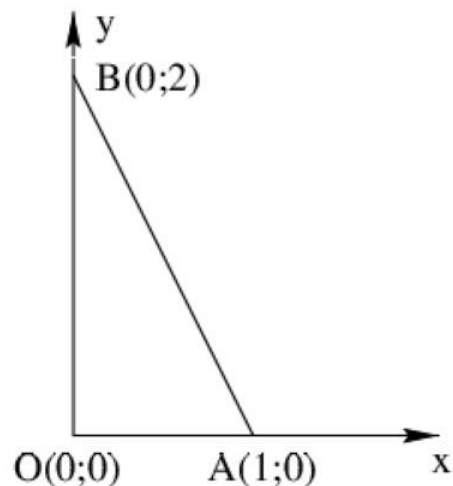


Рис. 114. К примеру 57.1

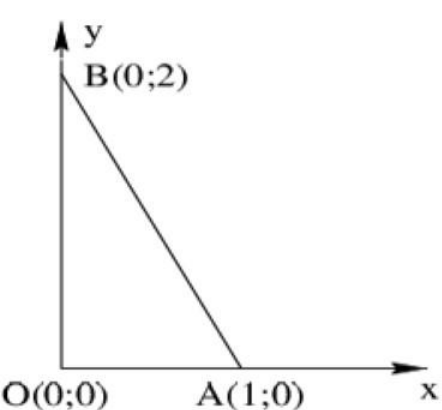


Рис. 114. К примеру 57.1

- уравнение прямой  $OB : x = 0$  и, следовательно,  $dx = 0$ , 5

$$\int_{BO} ydx + xdy = 0 \quad \text{и} \quad \int_{BO} ydx - xdy = 0.$$

Таким образом,  $\oint_L ydx + xdy = 0$ , а  $\oint_L ydx - xdy = -2$ .

**ПРИМЕР 57.2.** Вычислить интегралы из примера 57.1 вдоль эллипса  $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$  (рис. 115).

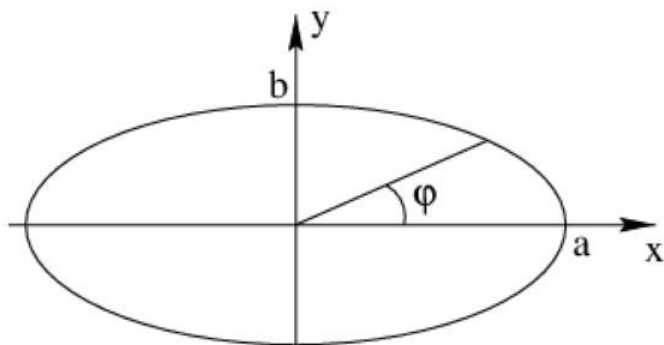


Рис. 115. К примеру 57.2

Уравнение эллипса в параметрическом виде  $x = a \cos \varphi, y = b \sin \varphi$

следовательно  $dx = -a \sin \varphi d\varphi, dy = b \cos \varphi d\varphi$

$$\begin{aligned} \bullet \quad \oint_L ydx + xdy &= \int_0^{2\pi} -ab \sin^2 \varphi d\varphi + ab \cos^2 \varphi d\varphi = \\ &= ab \int_0^{2\pi} \cos 2\varphi d\varphi = \frac{ab}{2} \sin 2\varphi \Big|_0^{2\pi} = 0; \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bullet \quad \oint_L ydx - xdy &= \int_0^{2\pi} -ab \sin^2 \varphi d\varphi - ab \cos^2 \varphi d\varphi = \\ &= -ab \int_0^{2\pi} d\varphi = -ab\varphi \Big|_0^{2\pi} = -2\pi ab. \end{aligned}$$

Криволинейный интеграл в векторном поле имеет важное приложение в физике. Так, если  $\vec{F}$  есть вектор силы, то его скалярное произведение на вектор перемещения  $d\vec{l}$  есть элементарная работа силы  $F$  на пути  $dl$ . Очевидно, что работа, совершаемая в силовом поле  $\vec{F} = \vec{F}(x; y) = (F_x(x; y); F_y(x; y))$  при перемещении какого-либо объекта из точки  $A$  в точку  $B$  вдоль пути  $L$  будет равна:

$$A = \int_{AB} \vec{F}(x; y) d\vec{l} = \int_{AB} F_x(x; y) dx + F_y(x; y) dy. \quad (57.5)$$

## Теорема Грина

ТЕОРЕМА 57.1. *Теорема Грина . Если функции  $P = P(x; y)$  и  $Q = Q(x; y)$  непрерывны вместе со своими частными производными в некоторой области  $S$ , ограниченной кривой  $L$ , то*

$$\oint_L Pdx + Qdy = \iint_S \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy. \quad (57.6)$$

Если в формуле Грина (57.6) взять  $P$  и  $Q$  такими, чтобы выполнялось равенство  $\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} = 1$ , получим, что двойной интеграл в правой части формулы (57.5) будет равен площади области  $S$ . Это можно сделать различными способами и, в частности, положив  $P = 0$ ,  $Q = x$  или  $P = -y$ ,  $Q = 0$  или  $P = -\frac{1}{2}y$ ,  $Q = \frac{1}{2}x$ . Таким образом, площадь  $S$  можно, в частности, определить по одной из следующих трёх формул

$$S = \oint_L x dy = - \oint_L y dx = \frac{1}{2} \oint_L x dy - y dx. \quad (57.7)$$

ПРИМЕР 57.3. Найти площади треугольника  $OAB$  (рис. 114) и эллипса (рис. 115) с помощью криволинейных интегралов по их границе. 8

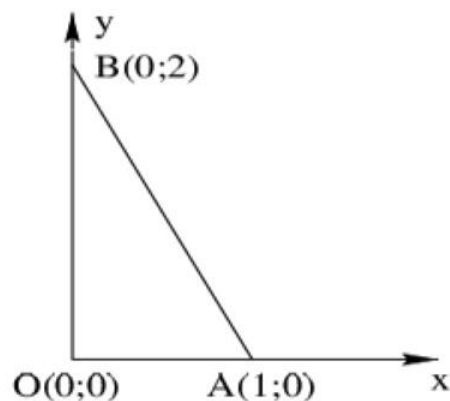


Рис. 114. К примеру 57.1

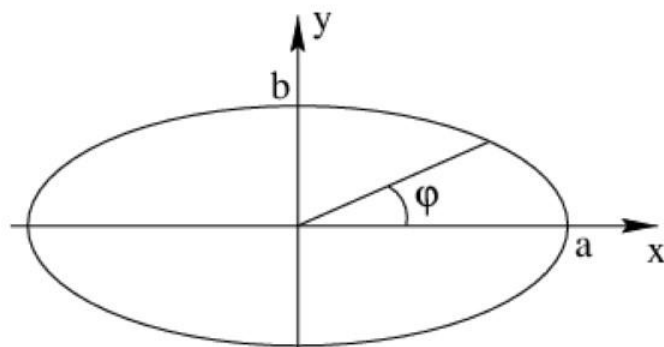


Рис. 115. К примеру 57.2

Воспользуемся третьей формулой (57.7)  $S = \frac{1}{2} \oint_L x dy - y dx$ .

В примерах 57.1 и 57.2 был вычислен  $\oint_L y dx - x dy$ , используя его значения для указанных контуров получим:

- площадь треугольника  $OAB$  :

$$S = \frac{1}{2} \oint_L x dy - y dx = -\frac{1}{2} \oint_L y dx - x dy = -\frac{1}{2} \cdot (-2) = 1, \text{ что очевидно.}$$

- площадь эллипса:

$$S = \frac{1}{2} \oint_L x dy - y dx = -\frac{1}{2} \oint_L y dx - x dy = -\frac{1}{2} (-2\pi ab) = \pi ab, \text{ значение, которое мы получили ранее вычисляя двойной интеграл } \iint_S dx dy.$$



# Независимость криволинейного интеграла от пути интегрирования 9

если интеграл  $\int_{AB} Pdx + Qdy$  не зависит от пути интегрирования, то по замкнутому контуру он будет равен нулю.

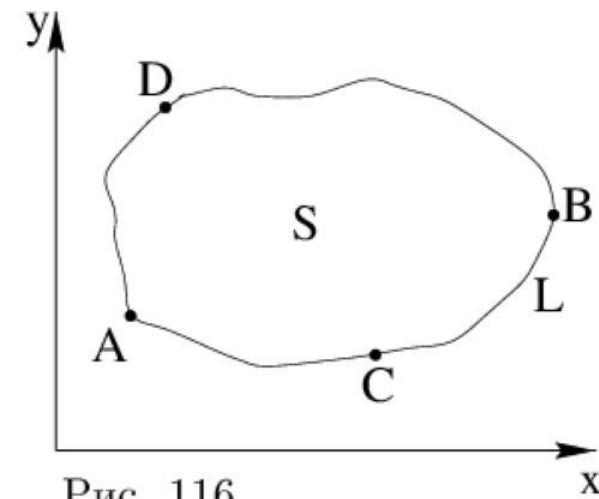


Рис. 116.

$$\begin{aligned} \oint_{ACBDA} Pdx + Qdy &= \int_{ACB} Pdx + Qdy + \int_{BDA} Pdx + Qdy = \\ &= \int_{ACB} Pdx + Qdy - \int_{ADB} Pdx + Qdy = 0. \end{aligned}$$

**ТЕОРЕМА 57.2.** Для того, чтобы криволинейный интеграл  $\int_{AB} Pdx + Qdy$  не зависел от пути интегрирования в односвязной области  $D$  (см. лекцию 35), необходимо и достаточно, чтобы в каждой точке этой области выполнялось условие

$$\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}. \quad (57.8)$$

ПРИМЕР 57.4. Зависят ли от пути интегрирования криволинейные интегралы  $\int_{AB} ydx + xdy$  и  $\int_{AB} ydx - xdy$ .

Решение: Для интеграла  $\int_{AB} ydx + xdy$ :  $P = y, Q = x, \frac{\partial P}{\partial y} = 1, \frac{\partial Q}{\partial x} = 1 \Rightarrow \frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$  и данный интеграл не зависит от пути интегрирования, а по любому замкнутому контуру он будет равен нулю, что мы и видели в примерах 57.1 и 57.2.

В интеграле  $\int_{AB} ydx - xdy$ :  $P = y, Q = -x, \frac{\partial P}{\partial y} = 1, \frac{\partial Q}{\partial x} = -1 \Rightarrow \frac{\partial P}{\partial y} \neq \frac{\partial Q}{\partial x}$  и данный интеграл зависит от пути интегрирования, а по замкнутому контуру он не равен нулю, что мы получили в примерах 57.1 и 57.2.

Пусть дано дифференциальное выражение  $Pdx + Qdy$ , в котором функции  $P = P(x; y)$  и  $Q = Q(x; y)$  непрерывны вместе со своими частными производными в некоторой односвязной области  $D$ . На вопрос при каких условиях это выражение является полным дифференциалом некоторой функции  $U = U(x; y)$  отвечает следующая теорема.

*ТЕОРЕМА 57.3. Для того, чтобы дифференциальное выражение  $Pdx + Qdy$  в односвязной области  $D$  было полным дифференциалом некоторой функции  $U = U(x; y)$ , необходимо и достаточно выполнение в области  $D$  условия (57.8)*

$$\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}.$$

Докажем только необходимость. Если  $Pdx + Qdy$  есть полный дифференциал функции  $U = U(x; y)$ , то

$$dU = \frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy = Pdx + Qdy. \quad (57.9)$$

$$\frac{\partial U}{\partial x} = P, \quad \frac{\partial U}{\partial y} = Q, \quad \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = \frac{\partial P}{\partial y}, \quad \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial x} = \frac{\partial Q}{\partial x}, \quad \frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 57.3. Функция  $U = U(x; y)$ , полный дифференциал которой равен дифференциальному выражению  $Pdx + Qdy$ , называется первообразной для этого выражения.

$$U(x; y) = \int_{(x_0; y_0)}^{(x; y)} P(\xi; \eta) d\xi + Q(\xi; \eta) d\eta + C. \quad (57.10)$$

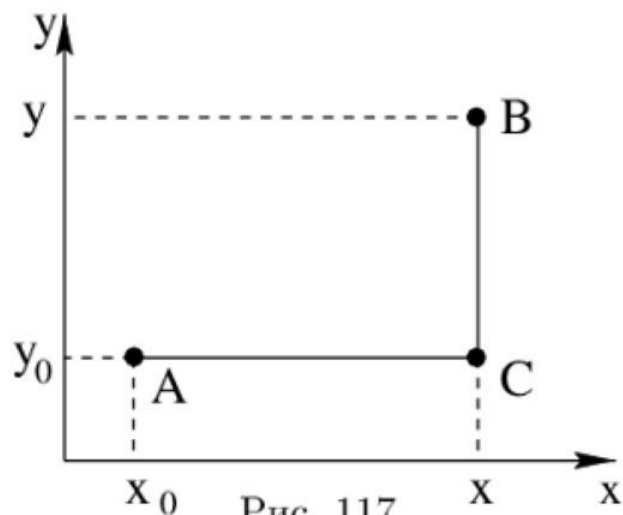


Рис. 117.

$$U(x; y) = \int_{x_0}^x P(\xi; y_0) d\xi + \int_{y_0}^y Q(x; \eta) d\eta + C. \quad (57.11)$$

Если  $P(x; y)$  и  $Q(x; y)$  не имеют особенностей на оси абсцисс, в формуле (57.11) целесообразно положить  $x_0 = y_0 = 0$ :

$$U(x; y) = \int_0^x P(\xi; 0) d\xi + \int_0^y Q(x; \eta) d\eta + C. \quad (57.12)$$

**ПРИМЕР 57.5.** *Найти первообразную для дифференциального выражения  $ydx + xdy$  из примера 57.1.*

**Р е ш е н и е:** В данном выражении в примере 57.4 мы показали, что для данного криволинейного интеграла выполняется условие 57.8 и, следовательно,  $ydx + xdy$  является полным дифференциалом и имеет первообразную, которую можно найти по формуле (57.12), так как на оси абсцисс особенностей  $y$  подынтегрального выражения нет

$$U(x; y) = \int_0^x 0d\xi + \int_0^y x d\eta = xy + C.$$

Для проверки вычислим  $dU$ . Получим:  $dU = d(xy + C) = ydx + xdy$ .

ПРИМЕР 57.6. Проверить существует ли первообразная у дифференциального выражения  $\left(\frac{1}{x} + \frac{1}{y}\right) dx + \left(\frac{2}{y} - \frac{x}{y^2}\right) dy$ , и если да, найти её.

Решение:  $P = \frac{1}{x} + \frac{1}{y}$ ;  $Q = \frac{2}{y} - \frac{x}{y^2}$ . Проверим выполнение условия (57.8):  $\frac{\partial P}{\partial y} = -\frac{1}{y^2}$ ;  $\frac{\partial Q}{\partial x} = -\frac{1}{y^2}$ . Следовательно  $\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$  и данное выражение имеет первообразную, однако, в отличие от предыдущего примера вычислять её нужно по формуле (57.11), а не (57.12), так как при  $x = 0$  и  $y = 0$  функции  $P(x; y)$  и  $Q(x; y)$  не определены. Положим в формуле (57.11)  $x_0 = y_0 = 1$ :

$$\begin{aligned} U(x; y) &= \int_1^x \left(\frac{1}{\xi} + 1\right) d\xi + \int_1^y \left(\frac{2}{\eta} - \frac{x}{\eta^2}\right) d\eta = (\ln \xi + \xi) \Big|_1^x + \left(2 \ln \eta + \frac{x}{\eta}\right) \Big|_1^y = \\ &= \ln x + x - \ln 1 - 1 + 2 \ln y + \frac{x}{y} - 2 \ln 1 - x = \ln x + 2 \ln y + \frac{x}{y} + C. \end{aligned}$$

Проверка: найдем  $\frac{\partial U}{\partial x} = \frac{1}{x} + \frac{1}{y} = P(x, y)$ ;  $\frac{\partial U}{\partial y} = \frac{2}{y} - \frac{x}{y^2} = Q(x, y)$ .

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.1. Область  $D$ , в каждой точке которой определен вектор

$$\vec{F} = \vec{F}(x; y; z) = P(x; y; z)\vec{i} + Q(x; y; z)\vec{j} + R(x; y; z)\vec{k} \quad (58.1)$$

называется трёхмерным (пространственным) векторным полем.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.2. Линия  $L$ , в каждой точке которой направление касательной совпадает с направлением вектора  $\vec{F} = (P; Q; R)$  в этой точке, называется векторной линией.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.3. Множество всех векторных линий, проходящих через замкнутую кривую  $C$ , образуют поверхность, называемую векторной трубкой.

# Поток векторного поля

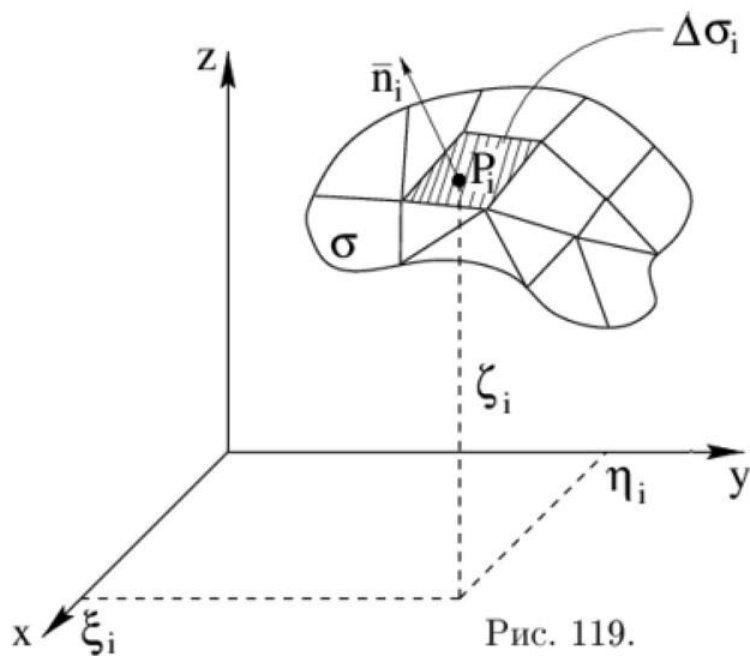


Рис. 119.

$$\sigma = \sum_{i=1}^n \Delta\sigma_i$$

$$\bar{F}_i = \bar{F}(\xi_i; \eta_i; \zeta_i)$$

$$\bar{n}_i = \bar{n}(\xi_i; \eta_i; \zeta_i)$$

$$\bar{F}_i \cdot \bar{n}_i \cdot \Delta\sigma_i$$

$$\Phi_n = \sum_{i=1}^n \bar{F}_i \cdot \bar{n}_i \cdot \Delta\sigma_i$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.4. Предел  $n$ -ой интегральной суммы

$\Phi_n = \sum_{i=1}^n \bar{F}_i \cdot \bar{n}_i \cdot \Delta\sigma_i$  при стягивании всех  $\Delta\sigma_i$  в точки, и, следовательно, при  $n \rightarrow +\infty$ , называется потоком вектора  $\bar{F}$  через поверхность  $\sigma$  и обозначается

$$\Phi_\sigma = \iiint \bar{F} \cdot \bar{n} d\sigma = \iiint \bar{F}(x; y; z) \cdot \bar{n}(x; y; z) d\sigma. \quad (58.2)$$

$$\Phi_\sigma = \oiint_{\sigma} \bar{F} \cdot \bar{n} d\sigma. \quad (58.3)$$



## Дивергенция векторного поля

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.5. Дивергенцией (расходимостью) векторного поля  $\vec{F} = (P(x; y; z); Q(x; y; z); R(x; y; z))$  в точке  $M(x; y; z) \in \Delta V$  называется предел, к которому стремится отношение потока векторного поля  $\vec{F}$  через замкнутую поверхность  $\sigma$ , являющуюся границей области  $\Delta V$ , при стягивании этой области в точку  $M$ , и, следовательно, при  $\Delta V \rightarrow 0$ .

$$\operatorname{div} \vec{F} = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta V} \oiint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma \quad (58.5)$$

Примем без доказательства формулы:

$$\operatorname{div} \vec{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \quad \text{и} \quad (58.6)$$

$$\Phi_{\sigma} = \oiint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iiint_{\Delta V} \operatorname{div} \vec{F} dV. \quad (58.7)$$

Последняя формула называется формулой Остроградского-Гаусса.

## Теорема Остроградского - Гаусса

**ТЕОРЕМА 58.1.** (Остроградского-Гаусса). Если функции  $P = P(x; y; z)$ ,  $Q = Q(x; y; z)$  и  $R = R(x; y; z)$ , являющиеся проекциями вектора  $\overline{F}$  на оси координат  $F_x = P$ ,  $F_y = Q$ ,  $F_z = R$ , непрерывны вместе со своими частными производными первого порядка в ограниченной замкнутой области, имеющей объём  $V$ , то поток вектора  $\overline{F}$  через замкнутую поверхность  $\sigma$ , ограничивающую  $V$ , равен тройному интегралу от дивергенции этого вектора по объёму  $V$ .

Выясним физический смысл формулы Остроградского-Гаусса (58.7). Пусть нам задано поле скоростей  $\overline{W}$  движущейся жидкости. Расход жидкости через любую замкнутую поверхность, ограничивающую объём  $V$ , расположенную в этом поле, в соответствии с (58.4) и (58.7) будет

$$Q = \gamma \oiint_{\sigma} \overline{W} \cdot \overline{n} d\sigma = \gamma \iiint_V \operatorname{div} \overline{W} dV. \quad (58.8)$$

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.6.** Точка векторного поля, в которой  $\operatorname{div} F > 0$ , называется источником, а точка, в которой  $\operatorname{div} \overline{F} < 0$  – стоком.

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.7.** Векторное поле, в каждой точке которого  $\operatorname{div} \overline{F} = 0$ , называется соленоидальным (или трубчатым).

## Циркуляция и ротор векторного поля

$$\sum_{i=1}^n \overline{F}(\xi_i; \eta_i; \zeta_i) \overline{\Delta l}_i = \sum_{i=1}^n P(\xi_i; \eta_i; \zeta_i) \Delta x_i + Q(\xi_i; \eta_i; \zeta_i) \Delta y_i + R(\xi_i; \eta_i; \zeta_i) \Delta z_i$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.8. Предел, к которому стремится  $n$ -я интегральная сумма  $\sum_{i=1}^n \overline{F}(\xi_i; \eta_i; \zeta_i) \overline{\Delta l}_i$ , при стремлении к нулю длин всех звеньев ломаной линии, вписанной в дугу  $AB$ , и, следовательно, при  $n \rightarrow +\infty$ , называется криволинейным интегралом по координатам и обозначается

$$\int_L \overline{F}(x; y; z) \overline{dl} = \int_L P(x; y; z) dx + Q(x; y; z) dy + R(x; y; z) dz \quad (58.9)$$

или

$$\int_{AB} \overline{F}(x; y; z) \overline{dl} = \int_{AB} P(x; y; z) dx + Q(x; y; z) dy + R(x; y; z) dz.$$

Как и в двумерном случае (57.5) криволинейный интеграл в силовом поле  $\overline{F} = \overline{F}(x; y; z) = (F_x(x; y; z); F_y(x; y; z); F_z(x; y; z))$  определяет работу, совершаемую при перемещении какого-либо объекта из точки  $A$  в точку  $B$  вдоль линии  $L$

$$A = \int_{AB} \overline{F}(x; y; z) \overline{dl} = \int_{AB} F_x(x; y; z) dx + F_y(x; y; z) dy + F_z(x; y; z) dz. \quad (58.11)$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.9. Криволинейный интеграл (58.9) по замкнутому контуру  $L$  называется циркуляцией векторного поля  $\overline{F}$  по замкнутому контуру  $L$  и обозначается

$$\oint_L \overline{F} d\overline{l} = \oint_L P(x; y; z) dx + Q(x; y; z) dy + R(x; y; z) dz. \quad (58.12)$$

В формуле (58.12) обход поверхности, границей которой является контур  $L$  совершается таким образом, чтобы при обходе эта поверхность находилась слева. При изменении направления обхода знак циркуляции меняется на противоположный.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.10. Ротором (или вихрем) векторного поля  $\overline{F} = P(x; y; z)\overline{i} + Q(x; y; z)\overline{j} + R(x; y; z)\overline{k}$  называется вектор обозначаемый  $\text{rot } \overline{F}$  и равный

$$\text{rot } \overline{F} = \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \overline{i} + \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \overline{j} + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \overline{k} = \begin{vmatrix} \overline{i} & \overline{j} & \overline{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} \quad (58.13)$$

$$\text{rot } \overline{F} = \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z}, \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right)$$

ТЕОРЕМА 58.2. (Теорема Стокса) . Если функции  $P = P(x; y; z)$ ,  $Q = Q(x; y; z)$ ,  $R = R(x; y; z)$ , являющиеся проекциями вектора  $\bar{F} = \bar{F}(x; y; z)$ , и их первые производные непрерывны на поверхности  $\sigma$ , ограниченной замкнутым контуром  $L$ , то циркуляция вектора  $\bar{F}$  по контуру  $L$  равна потоку ротора этого вектора через поверхность  $\sigma$ :

$$\oint_L \bar{F} d\bar{l} = \iint_{\sigma} \bar{n} \operatorname{rot} \bar{F} d\sigma. \quad (58.14)$$

Формула (58.14) позволяет установить физический смысл ротора векторного поля. Если мы рассматриваем движение жидкости, то циркуляция вектора скорости по замкнутому контуру  $L$  определяется движением (вращением) частиц жидкости по этому контуру, а по формуле (58.14) она равна потоку  $\operatorname{rot} \bar{V}$  через поверхность, ограниченную  $L$ . Отсюда ясен смысл названия ротор, или иначе вихрь.

Покажем, что формула Грина (57.6) является частным случаем формулы Стокса (58.14). Действительно, если  $P = P(x; y)$ ;  $Q = Q(x; y)$ , а  $R = 0$ , то согласно (58.13)  $\operatorname{rot} \bar{F} = \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \bar{k}$ . Если, кроме того, кривая  $L$  и область  $\sigma$  расположены в плоскости  $Oxy$ , то  $\bar{n} = \bar{k}$ . Поставив эти значения  $\operatorname{rot} \bar{F}$  и  $\bar{n}$  в (58.14) получаем (57.6).

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.11. Векторное поле  $\bar{F} = (P(x; y; z); Q(x; y; z); R(x; y; z))$  называется безвихревым, если во всех его точках  $\text{rot } \bar{F} = 0$ .

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 58.12. Функция  $U = U(x; y; z)$ , градиент которой равен вектору  $\bar{F} = \bar{F}(x; y; z)$ , называется потенциальной функцией (или просто потенциалом) поля  $\bar{F} = \bar{F}(x; y; z)$ .

ТЕОРЕМА 58.3. Для того, чтобы векторное поле  $\bar{F} = \bar{F}(x; y; z) = P(x; y; z)\bar{i} + Q(x; y; z)\bar{j} + R(x; y; z)\bar{k}$  было потенциальным необходимо и достаточно, чтобы оно было безвихревым, т.е., чтобы во всех точках векторного поля выполнялось условие

$$\text{rot } \bar{F} = \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z}; \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x}; \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) = 0. \quad (58.15)$$

Поскольку, если вектор равен нулю, равны нулю и его проекции, следовательно, выполняются условия

$$\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} = 0; \quad \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} = 0; \quad \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} = 0. \quad (58.16)$$

Докажем только необходимость. Пусть поле  $\bar{F} = \bar{F}(x; y; z)$  имеет потенциал  $U = U(x; y; z)$ , и, следовательно, согласно определению (58.12) и выражению градиента (39.7)

$$\bar{F} = \text{grad } U = \frac{\partial U}{\partial x}\bar{i} + \frac{\partial U}{\partial y}\bar{j} + \frac{\partial U}{\partial z}\bar{k}$$

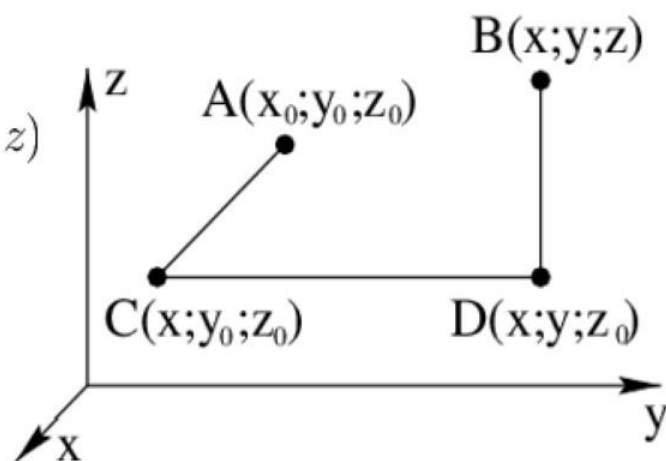
$$\text{откуда} \quad P = \frac{\partial U}{\partial x}, \quad Q = \frac{\partial U}{\partial y}, \quad R = \frac{\partial U}{\partial z}. \quad (58.17)$$

**ТЕОРЕМА 58.4.** *Если векторное поле является потенциальным, то циркуляция вектора  $\overline{F}$  по любому замкнутому контуру, расположенному в этом поле, равна нулю и, следовательно, криволинейный интеграл  $\int_{AB} \overline{F} d\overline{l}$  в этом поле не зависит от пути интегрирования.*

Учитывая, что для потенциального поля  $\overline{F} = (P; Q; R)$  выполняются условия (58.17), а полным дифференциалом функции  $U = U(x; y; z)$  является выражение  $dU = \frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy + \frac{\partial U}{\partial z} dz$ , имеем

$$\int_{AB} \overline{F} d\overline{l} = \int_{AB} P dx + Q dy + R dz = \int_{AB} \frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy + \frac{\partial U}{\partial z} dz = \int_A^B dU = U(B) - U(A). \quad (58.18)$$

Если векторное поле является потенциальным, то согласно определению (58.12)  $\vec{F}(x; y; z) = \text{grad } U(x; y; z)$  и нашей задачей является определение функции  $U = U(x; y; z)$  по заданному векторному полю  $\vec{F} = \vec{F}(x; y; z)$ .



Это можно сделать с помощью формулы (58.18).

Рис. 122. Путь интегрирования вдоль ломаной  $L$  со звеньями, являющимися координатными линиями

Возьмём в качестве точки  $A$  (рис. 122) фиксированную точку  $(x_0; y_0; z_0)$ , а в качестве  $B$  – произвольную точку  $(x; y; z)$ . И поскольку криволинейный интеграл в (58.18) не зависит от пути интегрирования из (58.18) получим

$$U(x; y; z) = \int_{(x_0; y_0; z_0)}^{(x; y; z)} P(\xi; \eta; \zeta) d\xi + Q(\xi; \eta; \zeta) d\eta + R(\xi; \eta; \zeta) d\zeta + C, \quad (58.19)$$

$$U(x; y; z) = \int_{x_0}^x P(\xi; y_0; z_0) d\xi + \int_{y_0}^y Q(x; \eta; z_0) d\eta + \int_{z_0}^z R(x; y; \zeta) d\zeta + C. \quad (58.20)$$



**ПРИМЕР 58.1.** Найти поток векторного поля  $\vec{F} = k\vec{r} = kx\vec{i} + ky\vec{j} + kz\vec{k}$  через сферу радиуса  $R$  с центром в начале координат непосредственно и с помощью теоремы Остроградского-Гаусса.

**Решение:** Уравнение сферы  $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$ , вектор единичной внешней нормали к ней  $\vec{n} = \frac{1}{R}\vec{R}$ , векторное поле на поверхности сферы  $\vec{F} = k\vec{R}$ , скалярное произведение  $\vec{F}\vec{n} = k\vec{R} \cdot \frac{1}{R}\vec{R} = \frac{k}{R}R^2 = kR$  и, следовательно, поток поля  $\vec{F} = k\vec{r}$  через поверхность сферы  $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$ , определяется по формуле (58.8)

$$\Phi_{\sigma} = \oiint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iiint_V \operatorname{div} \vec{F} dV. \quad (58.7)$$

$$\Phi_{\sigma} = \iint_{\sigma} \vec{F}\vec{n} d\sigma = kR \iint_{\sigma} d\sigma = kR4\pi R^2 = 4\pi kR^3.$$

Найдем дивергенцию заданного векторного поля. Поскольку для заданного поля  $P = kx$ ;  $Q = ky$ ;  $R = kz$  по формуле (58.6) находим  $\operatorname{div} \vec{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} = \frac{\partial kx}{\partial x} + \frac{\partial ky}{\partial y} + \frac{\partial kz}{\partial z} = 3k$ . По формуле Остроградского-Гаусса (58.7) находим

$$\Phi_{\sigma} = \iiint_V \operatorname{div} \vec{F} dV = 3k \iiint_V dV = 3k \cdot \frac{4}{3}\pi R^3 = 4\pi kR^3.$$

**ПРИМЕР 58.2.** Вычислить поток векторного поля  $\vec{F} = (2x + z)\vec{i} + (y + 2z)\vec{j} + (z - y)\vec{k}$  через тетраэдр, ограниченный плоскостями  $x = 0$ ;  $y = 0$ ;  $z = 0$  и  $x - 2y + 2z - 6 = 0$ , используя формулу Остроградского-Гаусса и непосредственно.

**Решение:** Тетраэдр, ограниченный заданными плоскостями, изображен на рис. 123. Определим дивергенцию векторного поля  $\vec{F}$ . Поскольку в нашем примере  $P = 2x + z$ ;  $Q = y + 2z$ ;  $R = z - y$ , получим

$$\operatorname{div} \vec{F} = \frac{\partial(2x + z)}{\partial x} + \frac{\partial(y + 2z)}{\partial y} + \frac{\partial(z - y)}{\partial z} = 2 + 1 + 1 = 4$$

и, следовательно, по формуле (58.7)

$$\Phi_{\sigma} = \oint_{\sigma} \vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma = \iiint_V \operatorname{div} \vec{F} dV. \quad (58.7)$$

$$\Phi_{\sigma} = \iiint_V \operatorname{div} \vec{F} dV = 4 \iiint_V dV =$$

$$= 4 \cdot \frac{1}{6} OA \cdot BO \cdot OC = 4 \frac{1}{6} \cdot 6 \cdot 3 \cdot 3 = 36.$$

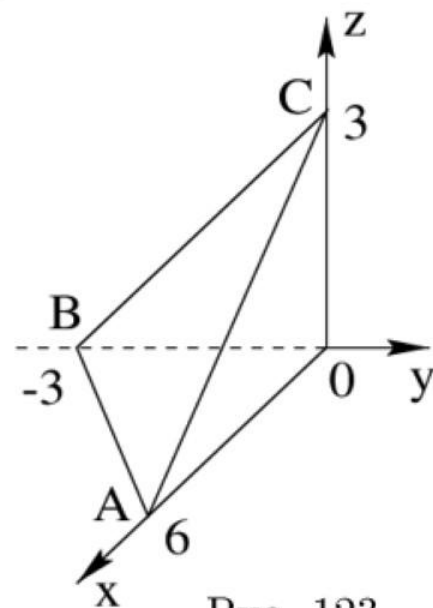


Рис. 123.

Перейдем теперь к непосредственному вычислению потока векторного поля через четыре грани  $BOC$ ;  $AOC$ ;  $AOB$  и  $ABC$  тетраэдра  $OABC$ .

- На грани  $BOC$  (рис. 124):  $x = 0$ ,  $\bar{n} = -\bar{i}$ ,  $\overline{F}\bar{n} = -z$ ,  $\Phi_{BOC} =$   

$$= - \iint_{BOC} z dz dy = - \int_{-3}^0 dy \int_0^{3+y} z dz = -\frac{1}{2} \int_{-3}^0 z^2 \Big|_0^{3+y} dy = \frac{1}{2} \int_0^{-3} (9+6y+$$
  

$$+ y^2) dy = -\frac{1}{2} \left( 9y + 3y^2 + \frac{y^3}{3} \right) \Big|_0^{-3} = -\frac{1}{2}(-27 + 27 - 9) = -4,5.$$

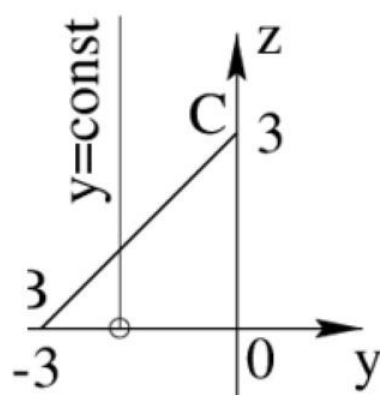


Рис. 124. К примеру 58.2; плоскость  $x = 0$

- На грани  $AOC$  (рис. 125):  $y = 0$ ,  $\bar{n} = \bar{j}$ ,  $\overline{F}\bar{n} = 2z$ ,  $\Phi_{AOC} =$   

$$= 2 \iint_{AOC} z dx dz = 2 \int_0^3 z dz \int_0^{6-2z} dx = 2 \int_0^3 z(6-2z) dz =$$
  

$$= 2 \left( 3z^2 - \frac{2}{3}z^3 \right) \Big|_0^3 = 2(27 - 8) = 18.$$

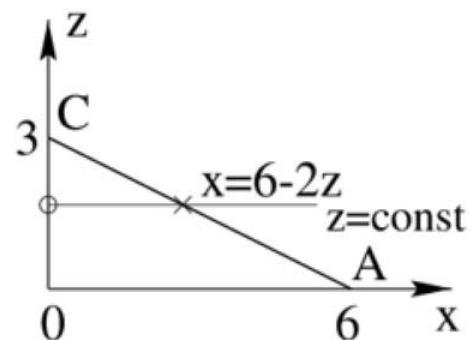


Рис. 125. плоскость  $y = 0$

- На грани  $AOB$  (рис. 126):  $z = 0$ ,  $\bar{n} = -\bar{k}$ ,  $\overline{F}\bar{n} = y$ ,  

$$\Phi_{AOB} = \iint_{AOB} y dx dy = \int_{-3}^0 y dy \int_0^{6+2y} dx = \int_{-3}^0 y(6+2y) dy =$$
  

$$= \left( 3y^2 + \frac{2}{3}y^3 \right) \Big|_{-3}^0 = -27 + 18 = -9.$$

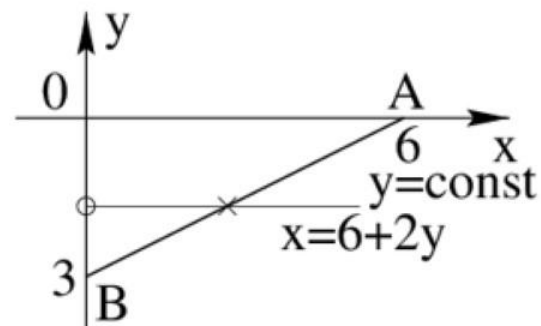
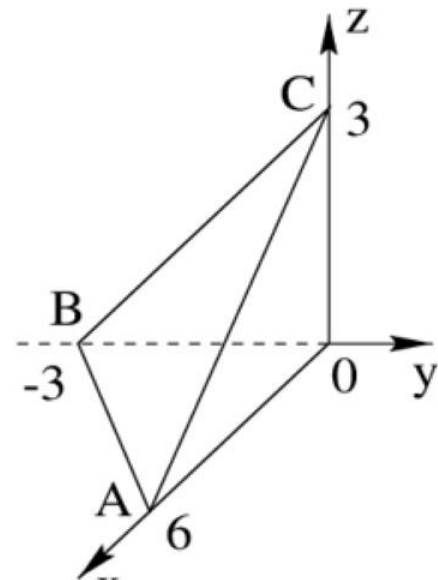


Рис. 126. плоскость  $z = 0$

- На плоскости  $ABC: x - 2y + 2z - 6 = 0$ : нормальный вектор этой плоскости  $\bar{N} = A\bar{i} + B\bar{j} + C\bar{k} = \bar{i} - 2\bar{j} + 2\bar{k} \Rightarrow \bar{n} = \frac{\bar{N}}{N} = \frac{\bar{i} - 2\bar{j} + 2\bar{k}}{\sqrt{1+4+4}} = \frac{1}{3}\bar{i} - \frac{2}{3}\bar{j} + \frac{2}{3}\bar{k}$ .

Таким образом, скалярное произведение векторов  $\bar{F}$  и  $\bar{n}$  равно:  $\bar{F}\bar{n} = \frac{1}{3}(2x + z - 2y - 4z + 2z - 2y)$ . Положив в этом выражении  $z = 3 - \frac{x}{2} + y$  получим  $\bar{F}\bar{n} = \frac{5}{6}x - \frac{5}{2}y - 1$  и, учитывая, что в соответствии с формулой (54.2)  $d\sigma = \sqrt{1 + z'_x{}^2 + z'_y{}^2} dx dy = \sqrt{1 + \frac{1}{4} + 1} dx dy = \frac{3}{2} dx dy$ , найдем

$$\begin{aligned} \Phi_{ABC} &= \frac{3}{2} \iint_{AOB} \left( \frac{5}{6}x - \frac{5}{3}y - 1 \right) dx dy = \frac{3}{2} \int_{-3}^0 dy \int_0^{6+2y} \left( \frac{5}{6}x - \frac{5}{3}y - 1 \right) dx = \\ &= \frac{3}{2} \int_{-3}^0 \left( \frac{5}{12}(6+2y)^2 - \frac{5}{3}(6+2y) - (6+2y) \right) dy = \\ &= \frac{3}{2} \int_{-3}^0 \left( 9 - 2y - \frac{5}{3}y^2 \right) dy = \frac{3}{2} \left( 9y - y^2 - \frac{5}{3}y^3 \right) \Big|_{-3}^0 = 31,5. \end{aligned}$$



- Суммарный поток векторного поля через поверхность ограничивающую тетраэдр  $OABC$   $\Phi_{\sigma} = \Phi_{BOC} + \Phi_{AOC} + \Phi_{AOB} + \Phi_{ABC} = -4,5 + 18 - 9 + 31,5 = 36$ .

**ПРИМЕР 58.4.** Вычислить циркуляцию векторного поля  $\bar{F}$  по контуру  $ACBA$  из примера 58.2 на основе теоремы Стокса и непосредственно.

**Решение:** Для заданного поля  $P = 2x + z$ ,  $Q = y + 2z$ ,  $R = z - y$  и, следовательно, по формуле (58.13)

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \bar{F} &= \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \bar{i} + \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \bar{j} + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \bar{k} = \\ &= (-1 - 2)\bar{i} + (1 - 0)\bar{j} + (0 - 0)\bar{k} = -3\bar{i} + \bar{j}. \end{aligned}$$

Вектор  $\bar{n}$  найден в примере 58.2. Поток  $\operatorname{rot} \bar{F}$  через грань  $ABC$

$$\begin{aligned} \iint_{\sigma} \bar{n} \operatorname{rot} \bar{F} d\sigma &= \iint_{ACB} \left(-1 - \frac{2}{3}\right) d\sigma = -\frac{5}{3} \iint_{ACB} d\sigma = -\frac{5}{3} d\sigma_{ACB} = \\ &= -\frac{5 S_{ABC}}{3 \cos \gamma} = -\frac{5 \frac{1}{2} OA \cdot OB}{3 \cdot \frac{2}{3}} = -\frac{5 \cdot 3 \cdot 6 \cdot 3}{3 \cdot 2 \cdot 2} = -22,5. \end{aligned}$$

Таким образом, согласно формуле Стокса (58.14) циркуляция поля по контуру  $ACBA$

$$\oint_{ACBA} \bar{F} d\bar{l} = \iint_{ACB} \bar{n} \operatorname{rot} \bar{F} d\sigma = -22,5.$$

Найдем теперь значение циркуляции  $\oint_{ACBA} \overline{F}d\vec{l}$  вычисляя криволинейные интегралы от  $Pdx + Qdy + Rdz$  по ребрам  $AC$ ;  $CB$  и  $BA$ :

- на ребре  $AC$ :  $y = 0$  и  $z = 3 - \frac{x}{2}$ , откуда  $dy = 0$  и  $dz = -\frac{1}{2}dx$ .

$$\text{Таким образом, } \int_{AB} (2x + y)dx + (y + 2z)dy + (z - y)dz =$$

$$\int_6^0 \left( \frac{7}{4}x + \frac{3}{2} \right) dx = \left( \frac{7}{8}x^2 + \frac{3}{2}x \right) \Big|_6^0 = -40,5.$$

- на ребре  $CB$ :  $x = 0$  и  $z = 3 + y$ , откуда  $dx = 0$  и  $dz = dy$ .

$$\text{Таким образом, } \int_{CB} (2x + y)dx + (y + 2z)dy + (z - y)dz =$$

$$\int_0^{-3} (9 + 3y) dy = \left( 9y + \frac{3y^2}{2} \right) \Big|_0^{-3} = -13,5.$$

- на ребре  $BA$ :  $z = 0$  и  $x = 6 + 2y$ , откуда  $dz = 0$  и  $dx = 2dy$ .

$$\text{Таким образом, } \int_{BA} (2x + y)dx + (y + 2z)dy + (z - y)dz =$$

$$\int_{-3}^0 (24 + 9y) dy = \left( 24y + \frac{9y^2}{2} \right) \Big|_{-3}^0 = 31,5.$$

$$\text{В итоге } \oint_{ACBA} \overline{F}d\vec{l} = -40,5 - 13,5 + 31,5 = -22,5.$$

ПРИМЕР 58.5. Проверить, является ли поле  $\bar{F} = (2xy + z^2)\bar{i} + (x^2 + z)\bar{j} + (y + 2xz)\bar{k}$  потенциальным и, если да, найти его потенциал.

Решение:

Для данного поля  $P = 2xy + z^2$ ;  $Q = x^2 + z$ ;  $R = y + 2xz$ . Проверим условие потенциальности (58.16)

$$\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} = 1 - 1 = 0; \quad \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} = 2z - 2z = 0;$$

$$\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} = 2x - 2x = 0,$$

следовательно, что  $\text{rot } \bar{F} = 0$  и поле имеет потенциал. Найдем его по формуле (61.20), положив  $x_0 = y_0 = z_0 = 0$ , поскольку никаких особенностей функции  $P(x; y; z)$ ;  $Q(x; y; z)$  и  $R(x; y; z)$  не имеют.

$$u(x; y; z) = \int_0^x 0 dx + \int_0^y x^2 dy + \int_0^z (y + 2xz) dz = x^2 y + yz + xz^2 + C.$$

Проверка:  $P = \frac{\partial u}{\partial x} = 2xy + z^2$ ;  $Q = \frac{\partial u}{\partial y} = x^2 + z$ ;  $R = \frac{\partial u}{\partial z} = y + 2xz$ .

Спасибо за внимание