

Векторные поля

§ 3. Основные понятия

Определение (векторного поля)

Пусть $\vec{a}(M)$ – векторная функция для всякой точки $M \in A \subset R^3$.

Тогда говорят, что на множестве A задано *векторное поле* $\vec{a}(M)$.

Векторное поле называется *нестационарным*, если $\vec{a}(M, t)$ – зависит от времени, в противном случае векторное поле $\vec{a}(M)$ – называется *стационарным*.

Определение (векторной линии)

Пусть $\vec{a}(M)$ – векторное поле для всякой точки $M \in A \subset R^3$.

Векторной линией векторного поля $\vec{a}(M)$, проходящей через точку M , называется линия, в каждой точке которой, векторное поле коллинеарно направляющему вектору касательной, проведенной к этой линии в точке M .

Теорема (о векторных линиях векторного поля)

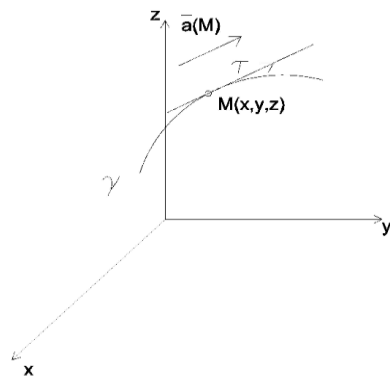
Пусть $\vec{a}(M) = \{P(x, y, z), Q(x, y, z), R(x, y, z)\}$ – векторное поле для любой точки $M \in A \subset R^3$.

Пусть функции $P(x, y, z), Q(x, y, z), R(x, y, z) \in C^1(A)$

Тогда уравнения, описывающие векторные линии векторного поля $\vec{a}(M)$, являются решениями системы дифференциальных уравнений:

$$\frac{dx}{P(x, y, z)} = \frac{dy}{Q(x, y, z)} = \frac{dz}{R(x, y, z)}$$

Доказательство:



По условию: $\vec{a}(M) = \{P(x, y, z), Q(x, y, z), R(x, y, z)\}$.

Пусть γ – векторная линия векторного поля $\vec{a}(M)$.

Пусть $\vec{r} = x \cdot \vec{i} + y \cdot \vec{j} + z \cdot \vec{k}$ – радиус-вектор линии γ .

Тогда касательный вектор к кривой γ в точке M имеет вид:

$$\vec{\tau} = d\vec{r} = dx \cdot \vec{i} + dy \cdot \vec{j} + dz \cdot \vec{k}$$

По определению векторной линии γ векторное поле $\vec{a}(M)$ коллинеарно касательному вектору $\vec{\tau}(M)$ к кривой γ в точке M , т.е. $d\vec{r} \parallel \vec{a}(M)$.

Следовательно,

$$\frac{dx}{P(x, y, z)} = \frac{dy}{Q(x, y, z)} = \frac{dz}{R(x, y, z)}.$$

Замечание:

Из теоремы о векторных линиях и задачи Коши для системы дифференциальных уравнений следует, что через точку проходит одна векторная линия.

§ 4. Поток векторного поля

Поток векторного поля через незамкнутую поверхность

Определение (поток векторного поля)

Пусть $\vec{a}(M)$ – векторное поле для любой точки $M \in A \subset R^3$.

Пусть σ – двухсторонняя, гладкая, незамкнутая поверхность: $\sigma \subset A$.

Пусть \vec{n}_0 – единичный вектор нормали к выбранной стороне поверхности σ в точке M

Потоком векторного поля $\vec{a}(M)$ через поверхность σ в направлении нормали \vec{n}_0

называется число, равное

$$\iint_{\sigma} \vec{a}(M) \cdot \vec{n}_0(M) d\sigma.$$

Обозначение:

$$I_{\sigma} \vec{a}(M) = \iint_{\sigma} \vec{a}(M) \cdot \vec{n}_0(M) d\sigma$$

Замечания:

1) Для записи потока векторного поля могут быть использованы ещё следующие варианты:

$$I_{\sigma} \vec{a}(M) = \iint_{\sigma} \vec{a}(M) \cdot \vec{n}_0(M) d\sigma = \iint_{\sigma} \Pi p_{\vec{n}_0(M)} \vec{a}(M) d\sigma = \iint_{\sigma} \vec{a}(M) \cdot \vec{n}_0(M) d\sigma$$

$$2) \text{ Пусть } \vec{a}(M) = P(x, y, z) \cdot \vec{i} + Q(x, y, z) \cdot \vec{j} + R(x, y, z) \cdot \vec{k}$$

$$\text{Пусть } \vec{n}_0 = \{\cos \alpha, \cos \beta, \cos \gamma\}.$$

Тогда

$$I_{\sigma} \vec{a}(M) = \iint_{\sigma} [P(x, y, z) \cdot \cos \alpha + Q(x, y, z) \cdot \cos \beta + R(x, y, z) \cdot \cos \gamma] d\sigma = \\ \iint_{\sigma} P(x, y, z) dydz + Q(x, y, z) dx dz + R(x, y, z) dx dy$$

3) Если в качестве векторного поля рассмотреть поле скоростей частиц, движущейся несжимаемой жидкости, то поток векторного поля через σ можно трактовать как количество жидкости, протекающее через σ в направлении нормали \vec{n}_0 в единицу времени.

Основные свойства потока векторного поля

1) При смене направления нормали к поверхности σ поток векторного поля меняет знак на противоположный;

$$2) \Pi_{\sigma}(\lambda_1 \cdot \bar{a}_1(M) \pm \lambda_2 \cdot \bar{a}_2(M)) = \lambda_1 \cdot \Pi_{\sigma}(\bar{a}_1(M)) \pm \lambda_2 \cdot \Pi_{\sigma}(\bar{a}_2(M));$$

$$3) \text{ Пусть } \sigma = \sigma_1 \vee \sigma_2 \quad (\mu(\sigma_1 \wedge \sigma_2) = 0)$$

$$\Pi_{\sigma} \bar{a}(M) = \Pi_{\sigma_1} \bar{a}(M) + \Pi_{\sigma_2} \bar{a}(M)$$

Доказательство 3):

По свойству поверхностного интеграла

$$\Pi_{\sigma} \bar{a}(M) = \iint_{\sigma} \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) d\sigma = \iint_{\sigma_1} \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) d\sigma + \iint_{\sigma_2} \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) d\sigma = \Pi_{\sigma_1} \bar{a}(M) + \Pi_{\sigma_2} \bar{a}(M)$$

Способы вычисления потока векторного поля через незамкнутую поверхность

1) Пусть поверхность σ :

$$z = f(x, y) \quad \forall (x, y) \in D_{xy} = \text{Pr}_{xy} \sigma \subset R^2.$$

Тогда

$$\Pi_{\sigma} \bar{a}(M) = \iint_{\sigma} \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) d\sigma = [\cos \gamma |d\sigma = dx dy] = \iint_{D_{xy}} \frac{\bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M)}{|\cos \gamma|} \Big|_{z=f(x,y)} dx dy$$

$$\bar{n}_0 = \pm \frac{\text{grad}(z - f(x, y))}{|\text{grad}(z - f(x, y))|} = \pm \frac{-f'_x(x, y) \cdot \bar{i} - f'_y(x, y) \cdot \bar{j} + 1 \cdot \bar{k}}{\sqrt{1 + (f'_x(x, y))^2 + (f'_y(x, y))^2}}$$

$$\cos \gamma = \pm \frac{1}{\sqrt{1 + (f'_x(x, y))^2 + (f'_y(x, y))^2}}$$

Для косинуса выбираем знак «+», если $\left(\overline{n_0}; \overline{k}\right)$ – острый.

Для косинуса выбираем знак «–», если $\left(\overline{n_0}; \overline{k}\right)$ – тупой.

2) Пусть поверхность σ :

$$y = \varphi(x, z) \quad \forall (x, z) \in D_{xz} = \Pi p_{xz} \sigma \subset R^2.$$

Тогда

$$\Pi_{\sigma} \overline{a}(M) = \iint_{\sigma} \overline{a}(M) \cdot \overline{n_0}(M) d\sigma = [\cos \beta] d\sigma = dx dz = \iint_{D_{xz}} \frac{\overline{a}(M) \cdot \overline{n_0}(M)}{|\cos \beta|} \Big|_{y=\varphi(x,z)} dx dz$$

$$\overline{n_0} = \pm \frac{\text{grad}(y - \varphi(x, z))}{|\text{grad}(y - \varphi(x, z))|} = \pm \frac{-\varphi'_x(x, z) \cdot \bar{i} + 1 \cdot \bar{j} - \varphi'_z(x, z) \cdot \bar{k}}{\sqrt{1 + (\varphi'_x(x, z))^2 + (\varphi'_z(x, z))^2}}$$

$$\cos \beta = \pm \frac{1}{\sqrt{1 + (\varphi'_x(x, z))^2 + (\varphi'_z(x, z))^2}}$$

Для косинуса выбираем знак «+», если $\left(\overline{n_0}; \bar{j}\right)$ – острый.

Для косинуса выбираем знак «–», если $\left(\overline{n_0}; \bar{j}\right)$ – тупой.

3) Пусть поверхность σ :

$$x = \psi(y, z) \quad \forall (y, z) \in D_{yz} = \Pi p_{yz} \sigma \subset R^2.$$

Тогда

$$\Pi_{\sigma} \overline{a}(M) = \iint_{\sigma} \overline{a}(M) \cdot \overline{n_0}(M) d\sigma = [\cos \alpha] d\sigma = dy dz = \iint_{D_{yz}} \frac{\overline{a}(M) \cdot \overline{n_0}(M)}{|\cos \alpha|} \Big|_{x=\psi(y,z)} dy dz$$

$$\overline{n_0} = \pm \frac{\text{grad}(x - \psi(y, z))}{|\text{grad}(x - \psi(y, z))|} = \pm \frac{1 \cdot \bar{i} - \psi'_y(y, z) \cdot \bar{j} - \psi'_z(y, z) \cdot \bar{k}}{\sqrt{1 + (\psi'_y(y, z))^2 + (\psi'_z(y, z))^2}}$$

$$\cos \alpha = \pm \frac{1}{\sqrt{1 + (\psi'_y(y, z))^2 + (\psi'_z(y, z))^2}}$$

Для косинуса выбираем знак «+», если $\left(\overline{n_0}^{\wedge}; \vec{i}\right)$ – острый.

Для косинуса выбираем знак «-», если $\left(\overline{n_0}^{\wedge}; \vec{i}\right)$ – тупой.

Вычисление потока векторного поля через замкнутую поверхность

Теорема Остроградского – Гаусса (в векторной форме)

(для потока векторного поля через замкнутую поверхность)

Пусть σ – двухсторонняя, кусочно-гладкая. замкнутая поверхность, ограничивающая тело T и $\sigma \subset R^3$

Пусть $\vec{a}(M) = \{P(M); Q(Q); R(M)\}$ – векторное поле $\forall M \in \sigma \cup T$

Пусть $P(M); Q(Q); R(M)$ – дифференцируемы $\forall M \in \sigma \cup T$

Тогда поток векторного поля через замкнутую поверхность σ в сторону внешней нормали равен

$$\Pi_{\sigma} \vec{a}(M) = \oiint_{\sigma} \vec{a}(M) \cdot \vec{n_0}(M) d\sigma = \iiint_T \operatorname{div} \vec{a}(M) dx dy dz ,$$

где $\vec{n_0}$ – единичный вектор внешней нормали, в направлении которого вычисляется векторное поле.

Доказательство:

$$\begin{aligned} \Pi_{\sigma} \vec{a}(M) &= \oiint_{\sigma} \vec{a}(M) \cdot \vec{n_0}(M) d\sigma = \\ &= \oiint_{\sigma} (P \cos \alpha + Q \cos \beta + R \cos \gamma) d\sigma = \oiint_{\sigma} P dy dz + Q dx dz + R dx dy = \\ &= [\text{ по теореме Остроградского – Гаусса}] = \\ &= \iiint_T \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx dy dz = \iiint_T \operatorname{div} \vec{a}(M) dx dy dz \end{aligned}$$

Замечание:

Если векторное поле представляет собой поле скоростей частиц жидкости, движущейся через замкнутую поверхность σ в сторону внешней нормали, то $\Pi_{\sigma} \bar{v}(M)$ характеризует количество жидкости, вытекающей из поверхности σ и втекающей в неё.

Если $\Pi_{\sigma} \bar{v}(M) > 0$, то говорят, что внутри поверхности σ имеется источник векторного поля.

Если $\Pi_{\sigma} \bar{v}(M) < 0$, то говорят, что внутри поверхности σ имеется сток векторного поля.

Если внутри поверхности σ нет ни источников, ни стоков векторного поля, то $\Pi_{\sigma} \bar{v}(M) = 0$. Обратное утверждение не верно.