

§ 6. Ротор (вихрь) векторного поля

Определение 1 (ротора векторного поля)

Пусть $\bar{a}(M)$ - векторное поле $\forall M \in A \subset R^3$.

Пусть векторное поле $\bar{a}(M)$ имеет координаты $\{P(M), Q(M), R(M)\}$.

Пусть $P, Q, R \in C^1(A)$.

Ротором векторного поля $\bar{a}(M)$ в точке M называется **вектор** \bar{W} :

$$\text{rot } \bar{a}(M) = \bar{W} = \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \cdot \bar{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \cdot \bar{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \cdot \bar{k}$$

Замечание:

Если для некоторого векторного поля $\text{rot } \bar{a}(M) = \bar{0} \forall M \in A \subset R^3$, говорят, что векторное поле является *безвихревым*.

Физический смысл ротора

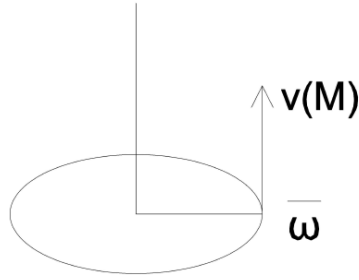
Пусть имеется ось, вокруг которой вращается твёрдое тело с угловой скоростью

$$\bar{\omega} = \text{const} = \{\omega_x; \omega_y; \omega_z\}.$$

Пусть $\bar{v}(M)$ - линейная скорость твёрдого тела, которая находится по формуле:

$$\bar{v}(M) = \bar{\omega} \times \bar{r},$$

где $\bar{r} = \{x; y; z\}$ — радиус-вектор точки M .



$$\bar{v}(M) = \begin{vmatrix} \bar{i} & \bar{j} & \bar{k} \\ \omega_x & \omega_y & \omega_z \\ x & y & z \end{vmatrix} = \underbrace{(z\omega_y - y\omega_z)}_P \cdot \bar{i} + \underbrace{(x\omega_z - z\omega_x)}_Q \cdot \bar{j} + \underbrace{(y\omega_x - x\omega_y)}_R \cdot \bar{k}$$

Тогда $rot \bar{v}(M) = (\omega_x - (-\omega_x)) \cdot \bar{i} + (\omega_y - (-\omega_y)) \cdot \bar{j} + (\omega_z - (-\omega_z)) \cdot \bar{k} = 2\bar{\omega}$

Следовательно, $rot \bar{v}(M)$ параллелен оси вращения и $|rot \bar{v}(M)| = 2|\bar{\omega}|$,

т.е. с точностью до числового множителя ротор поля скоростей $rot \bar{v}(M)$

представляет собой мгновенную скорость вращения твердого тела вокруг неподвижной оси.

Свойства ротора векторного поля

- 1) $rot \bar{a}(M) = \bar{0} \quad \forall (\cdot) M \in A \subset R^3 \Rightarrow \bar{a}(M) = \bar{c}, \text{ где } \bar{c} - \text{постоянный вектор } \forall (\cdot) M \in A \subset R^3.$
- 2) $rot(\lambda \bar{a}) = \lambda \cdot rot \bar{a}, \text{ где } \lambda = const$
- 3) $rot(\lambda_1 \bar{a}_1(M) \pm \lambda_2 \bar{a}_2(M)) = \lambda_1 \cdot rot \bar{a}_1(M) \pm \lambda_2 \cdot rot \bar{a}_2(M), \text{ где } \lambda_1, \lambda_2 = const$
- 4) $rot(\varphi(M) \cdot \bar{a}_1(M)) = grad \varphi(M) \times \bar{a}(M) + \varphi(M) \cdot rot \bar{a}(M) \text{ (доказать самостоятельно).}$

Векторная форма записи формулы Стокса

Пусть выполнены условия теоремы Стокса, тогда справедлива формула:

$$\oint_{\Gamma} Pdx + Qdy + Rdz = \iint_{\sigma} \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \cdot dydz + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \cdot dx dz + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \cdot dx dy$$

С учетом введенных выше понятий, эту формулу можно записать следующим образом:

$$\oint_{\Gamma} \bar{a}(M) \cdot d\bar{r} = \iint_{\sigma} \operatorname{rot} \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) \cdot d\sigma$$

или

$$\oint_{\Gamma} \bar{a}(M) \cdot \bar{\tau}_0 dl = \iint_{\sigma} \Pi p_{\bar{n}_0(M)} \operatorname{rot} \bar{a}(M) \cdot d\sigma$$

Инвариантные определения ротора векторного поля.

Плотность циркуляции векторного поля

Пусть задано $\bar{a}(M)$ - векторное поле $\forall (\cdot) M \in A \subset R^3$.

Пусть плоскость P и $(\cdot) M \in P$.

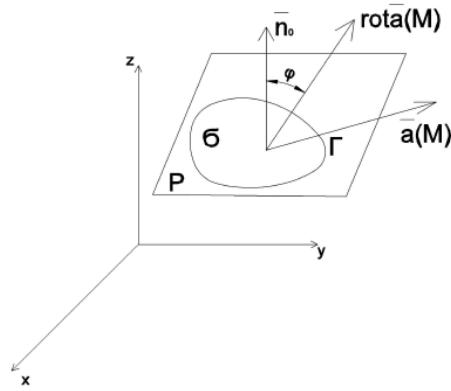
Пусть σ - плоская поверхность, лежащая в плоскости P .

Пусть Γ – замкнутый контур, ограничивающий плоскую поверхность σ

и точка $M \in \sigma$ и лежит внутри контура Γ .

Пусть \bar{n}_0 – единичный вектор нормали к плоской поверхности σ .

Выберем на контуре Γ направление обхода, соответствующее теореме Стокса.



Тогда по теореме Стокса можно записать

$$\oint_{\Gamma} \bar{a}(M) \cdot d\bar{r} = \iint_{\sigma} \text{rot } \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) \cdot d\sigma = \text{rot } \bar{a}(M_1) \cdot \bar{n}_0(M_1) \cdot \mu\sigma$$

(последнее равенство получено по теореме о среднем значении поверхностного интеграла, где точка $M_1 \in \sigma$ и $\mu\sigma$ — площадь поверхности σ).

Таким образом, имеем:

$$\oint_{\Gamma} \bar{a}(M) \cdot d\bar{r} = \text{rot } \bar{a}(M_1) \cdot \bar{n}_0(M_1) \cdot \mu\sigma$$

Разделим обе части последнего равенства на площадь ($\mu\sigma$) и перейдем к пределу при $\text{diam } \sigma \rightarrow 0$ и $M_1 \rightarrow M$:

$$\lim_{\text{diam } \sigma \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Gamma} \bar{a}(M) \cdot d\bar{r}}{\mu\sigma} = \text{rot } \bar{a}(M) \cdot \bar{n}_0(M) = \text{Pr}_{\bar{n}_0} \text{rot } \bar{a}(M),$$

где $\mu\sigma$ — площадь плоской поверхности σ с границей Γ и нормальным вектором \bar{n}_0 .

Определение (плотности циркуляции векторного поля)

Предел

$$\lim_{diam \sigma \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Gamma} \vec{a}(M) \cdot d\vec{r}}{\mu \sigma}$$

называется (удельной) *плотностью циркуляции* по кривой Γ векторного поля $\vec{a}(M)$ в точке M_0 .

Обозначение: $\Pi(\vec{a}(M); \vec{n}_0)$.

Замечание 1:

$\frac{\oint_{\Gamma} \vec{a}(M) d\vec{r}}{\mu \sigma}$ — называется средней плотностью циркуляции по

кривой Γ векторного поля $\vec{a}(M)$ в точке M .

Замечание 2:

Если задано векторное поле $\vec{a}(M) = \{P(M); Q(M); R(M)\}$, то плотность циркуляции в точке M_0 в направлении \vec{n}_0 можно найти по формуле.

$$\Pi(\vec{a}(M_0); \vec{n}_0) = \begin{vmatrix} \cos \alpha & \cos \beta & \cos \gamma \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P(M_0) & Q(M_0) & R(M_0) \end{vmatrix}$$

Определение 2 (инвариантное определение ротора векторного поля)

Ротором векторного поля $\bar{a}(M)$ в точке M называется вектор \bar{W} , проекция которого на любое направление \bar{n}_0 равна плотности циркуляции векторного поля.

Обозначение:

$$\text{Pr}_{\bar{n}_0} \bar{W} = \Pi(\bar{a}(M); \bar{n}_0)$$

или

$$\text{Pr}_{\bar{n}_0} \text{rot } \bar{a}(M) = \lim_{\text{diam } \sigma \rightarrow 0} \frac{\oint_{\Gamma} \bar{a}(M) \cdot d\bar{r}}{\mu\sigma},$$

где $\mu\sigma$ — площадь плоской поверхности σ с границей Γ и нормальным вектором \bar{n}_0 .

Замечание:

Из определения $\text{rot } \bar{a}(M)$ вытекает, что направление ротора — это направление вокруг которого циркуляция имеет наибольшую плотность по сравнению с циркуляцией вокруг любого другого направления и величина наибольшей плотности циркуляции равна $|\text{rot } \bar{a}(M)|$.

Определение 3 (инвариантное определение ротора векторного поля)

Ротором (вихрем) векторного поля $\bar{a}(M)$ в точке M называется **вектор** \bar{W} , в направлении которого плотность циркуляции векторного поля принимает максимальное значение (длина этого вектора численно равна максимальной плотности циркуляции).

Обозначение:

$$\text{rot } \bar{a}(M) = \bar{W}, \quad \text{где} \quad |\bar{W}| = \Pi(\bar{a}(M); \bar{W})$$