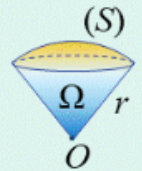


47. Поток векторного поля через поверхность. Теорема Гаусса для поля вектора в вакууме (в интегральной форме).



Телесный угол – часть пространства, ограниченная некоторой конической поверхностью, которая является объединением всех лучей, выходящих из данной точки (вершины угла) и пересекающих некоторую поверхность (которая называется поверхностью, стягивающей этот телесный угол).



Телесный угол измеряется отношением площади  $S$  той части сферы с центром в вершине угла, которая вырезается этим телесным углом, к квадрату радиуса  $r$  сферы:

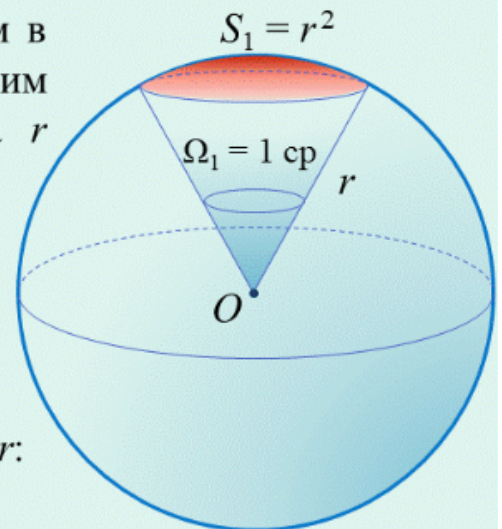
$$\Omega = \frac{S}{r^2}.$$

$[\Omega] = 1$  стерадиан (ср).

Полный телесный угол равен  $4\pi$  ср.

Площадь поверхности сферы радиусом  $r$ :

$$S_{\text{сф}} = 4\pi r^2.$$



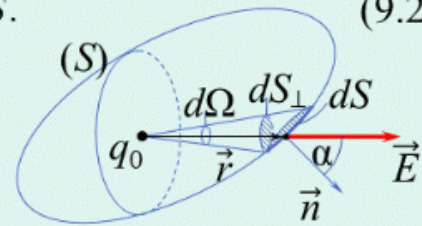


По (9.3) **поток**  $\Phi_E$  векторного поля  $\vec{E} = \vec{E}(\vec{r})$  через произвольную ориентированную поверхность  $(S)$ :

$$\Phi_E = \int_{(S)} (\vec{E}, \vec{n}) dS. \quad (9.21)$$

В СИ  $[\Phi_E] = \text{В} \cdot \text{м}$ .

Вычислим  $\Phi_E$  поля точечного заряда  $q_0$  через замкнутую поверхность  $(S)$ , охватывающую этот заряд:



$$\begin{aligned} \Phi_E &= \oint_{(S)} (\vec{E}, \vec{n}) dS = \oint_{(S)} E \cdot \cos \alpha \cdot dS = \oint_{(S)} E \cdot dS_{\perp} = \left[ \begin{array}{l} \text{по определению} \\ \text{телесного угла} \\ dS_{\perp} = r^2 \cdot d\Omega \\ 0 \leq \Omega \leq 4\pi \end{array} \right] = \\ &= \int_0^{4\pi} E \cdot r^2 \cdot d\Omega = \int_0^{4\pi} \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cdot r^2 \cdot d\Omega = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{4\pi} d\Omega = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \cdot 4\pi = \frac{q_0}{\epsilon_0}, \quad (9.22) \end{aligned}$$

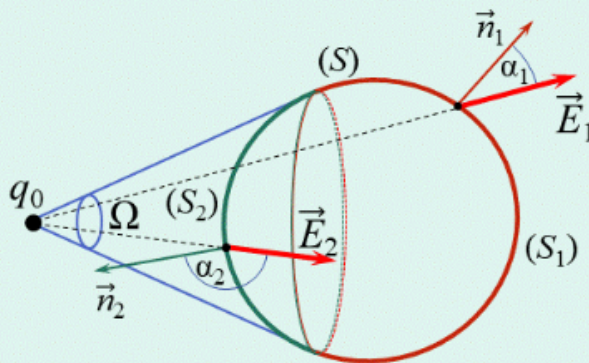
где  $d\Omega$  – телесный угол с вершиной в  $q_0$ , вырезающий на поверхности  $(S)$  элемент площадью  $dS$ ;

$dS_{\perp} = dS \cdot \cos \alpha$  – площадь элемента, вырезаемого телесным углом  $d\Omega$  на сфере с центром в  $q_0$  и радиусом  $r$ .

Пусть замкнутая поверхность  $(S)$  не охватывает заряд  $q_0$ .

Разделим  $(S)$  на 2 части:

$$(S) = (S_1) \cup (S_2),$$



где  $(S_1)$  и  $(S_2)$  – поверхности, стягивающие телесный угол  $\Omega$ . Тогда поток  $\Phi_E$  вектора  $\vec{E}$  через  $(S)$ :

$$\begin{aligned} \Phi_E &= \oint_{(S)} (\vec{E}, \vec{n}) dS = \\ &= \int_{(S_1)} (\vec{E}_1, \vec{n}_1) dS + \int_{(S_2)} (\vec{E}_2, \vec{n}_2) dS = \\ &= \int_{(S_1)} E_1 \cdot dS_{\perp 1} - \int_{(S_2)} E_2 \cdot dS_{\perp 2} = \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \cdot \Omega - \frac{q_0}{4\pi\epsilon_0} \cdot \Omega = 0. \quad (9.23) \end{aligned}$$

Результаты, полученные в (9.22) и (9.23), можно обобщить на любую совокупность электрических зарядов (дискретную или непрерывно распределенную).



**Теорема Гаусса для поля вектора  $\vec{E}$  в вакууме** (в интегральной форме):

Поток вектора напряженности  $\vec{E}$  электростатического поля в вакууме через любую замкнутую поверхность ( $S$ ) равен алгебраической сумме зарядов  $q_{\text{внт}}$ , охватываемых этой поверхностью, деленной на электрическую постоянную  $\epsilon_0$ :

$$\oint_{(S)} (\vec{E}, \vec{n}) dS = \frac{1}{\epsilon_0} q_{\text{внт}}. \quad (9.24)$$

Если внутри замкнутой поверхности ( $S$ ) находится  $n$  точечных зарядов, то

$$q_{\text{внт}} = \sum_{i=1}^n q_i.$$

Если внутри замкнутой поверхности ( $S$ ) заряд распределен непрерывно, то

$$q_{\text{внт}} = \int_{(V)} \rho dV,$$

где  $\rho$  – объемная плотность заряда, ( $V$ ) – область распределения заряда, находящегося внутри замкнутой поверхности ( $S$ ).

Т. к.

$$\Phi_E \sim (N_{\text{выход}} - N_{\text{вход}}),$$

то из (9.24) следует, что:

если  $q_{\text{внт}} \neq 0$ , то  $N_{\text{выход}} \neq N_{\text{вход}}$ ;

если  $q_{\text{внт}} = 0$ , то  $N_{\text{выход}} = N_{\text{вход}}$ .

Содержательный смысл (9.24):

Силовые линии электростатического поля не являются замкнутыми: они начинаются на положительных электрических зарядах и оканчиваются на отрицательных.