Лекции по общей физике, электричество

Аланакян Юрий Робертович

7 сентября 2017 г.

Заряды.

Одноименные зараяды отталкиваются, разноименные - притягиваются.

Закон сохранения заряда. Если система изолирована, какие бы процессы в ней не происходили, алгебраическая сумма зарядов остается постоянной.

Закон Кулона. Получен Кулоном благодаря эксперименту с крутильными весами.

 $\overrightarrow{F} = \frac{q_1 q_2}{r^2} \frac{\overrightarrow{r}}{r}$

Напряженность электрического поля. Напряженностью электрического поля называется сила, действующая на единичный точечный заряд.

$$\overrightarrow{E} = \frac{q}{r^2} \frac{\overrightarrow{r}}{r}$$

Принцип суперпозиции. Напряженности от различных зарядов складываются.

Электрический диполь.

Электрическим диполем называется два одинаковых по абсолютной величине, но разноименных заряда, жестко соединенных между собой. Расстояние \overrightarrow{l} между зарядами называеся плечом диполя. Плечо направлено от отрицательного заряда к положительному. Величина $\overrightarrow{p}=q\overrightarrow{l}$ называется дипольным моментом.

$$\begin{array}{ccc}
-q & +q \\
\hline
 & \uparrow \\
\end{array}$$

Напряженность электрического поля диполя:

$$\overrightarrow{E} = q \left(\frac{\overrightarrow{r}}{r^3} - \frac{\overrightarrow{r} + \overrightarrow{l}}{|\overrightarrow{r} + \overrightarrow{l}|^3} \right)$$

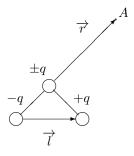
$$\overrightarrow{E} = \frac{3(\overrightarrow{p} \overrightarrow{r})\overrightarrow{r}}{r^3} - \frac{\overrightarrow{p}}{r^3}$$

Поле вдоль диполя:

$$E_{\parallel} = q \frac{d}{dr} \left[\frac{1}{r^2} - \frac{1}{(r+l)^2} \right] = \frac{2 \overrightarrow{p}}{r^3}$$

Поле перпендикулярное диполю:

$$E_{\perp} = -\frac{\overrightarrow{p}}{r^3}$$



Возьмем произвольную точку A. Найдем поле в ней. Опускаем перендиклуяр на прямую, соединяющую диполь и точку A. В основании перпендикуляра поместим заряды +q и -q, получим два диполя, эквивалентных первому, направденные праллельно и перпендикулярно прямой, соединяющей диполь и точку.

$$E_A = \frac{2\overrightarrow{p_1} - \overrightarrow{p_2}}{r^3} = \frac{3\overrightarrow{p_1} - \overrightarrow{p}}{r^3} = \frac{3(\overrightarrow{p} \overrightarrow{r})\overrightarrow{r}}{r^3} - \frac{\overrightarrow{p}}{r^3}$$

Силовые линии. Силовые линии - касательные к вектору \overrightarrow{E} .

Однородное поле. Силы, действующие на диполь:

$$\overrightarrow{F_1} = q\overrightarrow{E}$$

$$\overrightarrow{F_2} = -\overrightarrow{F_1} = -q\overrightarrow{E}$$

$$\overrightarrow{M} = [\overrightarrow{p}\overrightarrow{E}]$$

Неоднородное поле.

$$\overrightarrow{F} = q\overrightarrow{E}(\overrightarrow{r}) - q\overrightarrow{E}(\overrightarrow{r} + \overrightarrow{l})$$

$$\overrightarrow{E} = q\left(l_x \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial x} + l_y \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial y} + l_z \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial z}\right) = (\overrightarrow{p} \vee) \overrightarrow{E}$$

Теорема Гаусса.

Поток вектора:

$$d\Phi = \overrightarrow{A}d\overrightarrow{S}$$

$$\Phi = \int \overrightarrow{A}d\overrightarrow{S}$$

$$\Phi = \oint \overrightarrow{E}d\overrightarrow{S}$$

Дивергенция:

$$div \overrightarrow{A} = \lim_{V \to 0} \oint \frac{\overrightarrow{A} d\overrightarrow{S}}{V}$$
$$div \overrightarrow{E} = \nabla \overrightarrow{E}$$

Теорема 1. (Теорема гаусса в интегральной форме) Поток вектора напряженности в электрического поля в ограниенном объеме равен $4\pi q$.

$$q = \int \rho dV$$

$$\oint \frac{q}{r^3} \overrightarrow{r} d\overrightarrow{S} = q \int d\Omega$$

$$\oint \overrightarrow{E} d\overrightarrow{S} = 4\pi q$$

Теорема 2. (Теорема Гаусса в дифференциальной форме)

$$\overrightarrow{div}\overrightarrow{E} = 4\pi\rho$$

Теорема Остроградского-Гаусса

Теорема 3.

$$\int div \overrightarrow{A} dV = \oint \overrightarrow{A} d\overrightarrow{S}$$

Теорема Ирншоу

Теорема 4. Невозможно создания статической конфигурации электрических зарядов.

Доказательство. Следует из теоремы Гаусса.

Потенциал электрического поля

Пусть у нас имеется точечный заряд Q. Возьмем заряд q и переместим из точки 1 в точку 2. Посчитаем работу:

$$A = \int_{1}^{2} \overrightarrow{E} d\overrightarrow{r} = qQ \int_{1}^{2} \frac{\overrightarrow{r} d\overrightarrow{r}}{r^{3}} = qQ \int_{1}^{2} \frac{dr}{r^{2}} = qQ \left(\frac{1}{r_{1}^{2}} - \frac{1}{r_{2}^{2}} \right)$$

Определение. Разность потенциалов - работа, которую необходимо совершить для перемещения единичного заряда ежду двумя точками. Потенциальным называется поле, работа в котором зависит тололько от начального и конечного положения.

$$\overrightarrow{E} = -\nabla \varphi$$
$$d\varphi = \overrightarrow{E} d\overrightarrow{l}$$

Т.к. потенциальное поле скалярное, можно провести линии, на которых потенциал одинаков. Эти линии будут параллельны силовым линиям поля.

Замечание. Потенциалы нескольких зарядов суммируются. Это называется принципом суперпозиции.

$$\varphi = \int \frac{\rho(\overrightarrow{r})dV}{r}$$

Уравнение Пуассона

$$\nabla\nabla\varphi=-4\pi\rho$$

$$\nabla\nabla=\triangle=\frac{\partial^2}{\partial x^2}+\frac{\partial^2}{\partial y^2}+\frac{\partial^2}{\partial z^2}$$
 - лапласиан
$$\boxed{\triangle\varphi=-4\pi\rho}$$

Замечание. Решения уравнения Лапласа называются гармоническими функциями.

Теорема 5. (О циркуляции в электростатическом поле) Циркуляция электростатического поля по замкнутому контуру равна нулю.

$$\oint \overrightarrow{E} d\overrightarrow{l} = 0$$

Такое поле называется безвихревым.

Граничные условия

Есть плоская граница двух сред.

$$E_n^{(1)} - E_n^{(2)} = 3\pi\sigma$$

Тангенциальные составляющие равны между собой из теоремы о циркуляции.

$$E_t^{(1)} = E_t^{(2)}$$

Следствие из теоремы Ирншоу. Потенциал не может иметь максимума и минимума.

Теорема 6. Уравнение Лапласа с граничными условиями имеет единственное решение.

Доказательство. Пусть у нас есть несколько точек, в которых $\varphi_i=0$. Предположим, что уравнение Лапласа имеет решения φ и ψ . Т.к. уравнение линейное, $\varphi-\psi$ должно удовлетворять уравнению, но не граничным условиям, т.к. оно не имеет ни максимума, ни минимума и имеет ноль в нескольких точках.

Ротор

$$rot\overrightarrow{A} = \lim_{s \to 0} \frac{\oint \overrightarrow{A}d\overrightarrow{l}}{S}$$

Утверждение 1.

$$\operatorname{rot} \overrightarrow{A} = \triangledown \times \overrightarrow{A}$$

Доказательство. Возьмем в ДСК прямоугольный контур и вычислим по нему циркуляцию. \blacksquare