Оглавление

1	Элен	стрическое поле в вакууме	3
	1.1	Электрический заряд	3
	1.2	Закон сохранения электрического заряда	4
	1.3	Носители электрического заряда	4
	1.4	Электромагнитное поле	4
	1.5	Закон Кулона	4
	1.6	Напряженность электростатического поля	5
	1.7	Силовые линии электростатического поля	5
	1.8	Принцип суперпозиции	5
	1.9	Макроскопических заряженное тело	6
	1.10	Телесный угол	6
	1.11	Поток вектора напряженности	7
	1.12	Теорема Остоградского-Гаусса	8

2 ОГЛАВЛЕНИЕ

Глава 1

Электрическое поле в вакууме

1.1 Электрический заряд

Определение 1.1.1. Электрический заряд — физическая величина, определяющая силу создаваемого им электрического взаимодействия. Единица измерения заряда в СИ — Кулон (Кл). Также заряд — это внутреннее свойство элементарных частиц, а также источник и объект действия электромагнитного поля;

Определение 1.1.2. Кулон — электрический заряд, проходящий через поперечное сечение проводника при силе тока 1 ампер за 1 секунду.

Все тела образованы из атомов или молекул, которые, в свою очередь, состоят из ядер и электронов, обладающих электрическим зарядом. Существует два типа зарядов, условно называемых *отрицательными* (электроны) и *положительными* (ядра атомов). Силы электрического взаимодействия связывают ядро и электроны в единую систему — атом.

Наименьший по величине электрический заряд (элементарный заряд), экспериментально обнаруженный в природе, — заряд электрона:

$$q_e = -e, \quad e = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ Kл}.$$

Положительный заряд атомных ядер образован входящими в их состав протонами. Заряд протона положителен и по величине равен заряду электрона $q_p=+e$. В каждом атоме суммы положительных и отрицательных зарядов равны по абсолютной величине, и поэтому обычно тела оказываются электронейтральными. Однако можно оторвать электроны от одних тел, которые становятся при этом положительно заряженными, и передать их другим телам, которые заряжаются отрицательно. Такие тела являются макроскопически заряженными. Электрический заряд любого тела кратен элементарному заряду e, т. е. изменяется дискретно на величину

$$\Delta q = \pm Ne, \quad N \in \mathbb{Z}.$$

Между заряженными телами возникают особые силы, называемые *электрическими силами*.Одноименные заряды отталкиваются, а разноименные — притягиваются.

Определение 1.1.3. Точечные заряды — это два заряженных тела настолько малых по сравнению с расстоянием между ними, что при дальнейшем уменьшении размеров этих тел и изменении их формы сила взаимодействия между ними *не будет изменяться* в пределах заданной точности измерений.

Определение 1.1.4. Пробный заряд — это точечный заряд, настолько малый, что его перемещение не вызывает перераспределения электрических зарядов на окружающих телах и поэтому не искажает исследуемое поле.

Определение 1.1.5. Электростатическое поле — это поле неподвижных зарядов.

1.2 Закон сохранения электрического заряда

В электрически изолированной системе сумма электрических зарядов остается неизменной:

$$\sum_{i} q_i = \text{const.}$$

1.3 Носители электрического заряда

Определение 1.3.1. Носители заряда — общее название подвижных частиц или квазичастиц, которые несут электрический заряд и способны обеспечивать протекание электрического тока. В зависимости от вещества носителями электрического заряда могут выступать различные частицы.

В металлах и веществах с металлическим типом проводимости носителями заряда являются электроны. В таких веществах один или несколько электронов внешних электронных оболочек атомов не связаны с окружающими атомами и могут упорядоченно перемещаться под действием электрического поля внутри кристалла или жидкости даже при температуре абсолютного нуля.

В электролитах, таких как соленая вода, носителями заряда являются ионы, которые представляют собой атомы или молекулы, которые приобрели или потеряли электроны, поэтому они электрически заряжены. Атомы, которые получили электроны, а потому они заряжены отрицательно, называются анионами, атомы, которые потеряли электроны, а потому они заряжены положительно, называются катионами.

Еще один вид носителя зарядов — это **дырки**. Они существуют в полупроводниках. Этот вид носителя зарядов называется квазичастицей, поскольку он как бы не существует, как частица, но при это обладает всеми ее свойствами.

Дырка — это атом полупроводника, у которого в валентной зоне отсутствует электрон. Другими словами, существует «вакансия», которую может занять другой электрон. Атом с вакансией сам не перемещается внутри проводника, поскольку он привязан к кристаллической решетке. Однако вакансия может перемещаться по решетке полупроводника. Вакансия в данном атоме занимается электроном из валентной зоны соседнего атома. Таким образом, дырка перемещается из данного атома в соседний.

1.4 Электромагнитное поле

Оно обладает *энергией* и *импульсом*. Заряженное тело создает в пространстве вокруг себя *элек- тромагнитное поле*. Это поле действует на помещенные в него заряды и токи. По представлениям современной физики электромагнитное поле является один из видов материи.

1.5 Закон Кулона

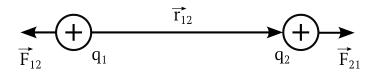
Сформулируем закон Кулона. Пусть имеются две заряженные частицы, причем

- q_1 и q_2 величина зарядов;
- \vec{F}_{12} сила, с которой действует заряд 1 на заряд 2;
- \vec{F}_{21} сила, с которой действует заряд 2 на заряд 1;
- \vec{r}_{12} вектор, направленный от заряда 1 к заряду 2 и по модулю равный расстоянию между ними (r);

Тогда закон Кулона можно сформулировать следующим образом:

Определение 1.5.1. Сила взаимодействия двух неподвижных точечных зарядов в пустоте пропорционально величине каждого из зарядов, обратно пропорциональна квадрату расстояния между ними и направлена по прямой, соединяющей эти заряды

$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}, \qquad \vec{F}_{12} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \frac{\vec{r}_{12}}{r}.$$



Закон кулона применим, если в условии данной задачи заряды можно рассматривать как *точечные*.

Коэффициент пропорциональности k в СИ равен (здесь ε_0 – электрическая постоянная):

$$k = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} = 9\cdot 10^9 \; \frac{\mathrm{H}\cdot\mathrm{m}^2}{\mathrm{K}\mathrm{\pi}^2}, \qquad \varepsilon_0 = 8.85\cdot 10^{-12} \; \frac{\mathrm{K}\mathrm{\pi}^2}{\mathrm{H}\cdot\mathrm{m}^2},$$

1.6 Напряженность электростатического поля

Определение 1.6.1. Напряженность электростатического поля — это векторная величина, характеризующая электрическое поле в данной точке. Напряженность является **силовой характеристикой поля**. Она равна отношению силы \vec{F} , действующей на неподвижный пробный электрический заряд, к величине этого заряда q:

$$ec{E}=rac{ec{F}}{a}, \qquad [E]= ext{B/m}.$$

1.7 Силовые линии электростатического поля

Особенности силовых линий:

- начинаются на положительных зарядах, оканчиваются на отрицательных или уходят в бесконечность;
- не замкнуты;
- не пересекаются;
- густота линий прямо пропорциональна модулю напряженности.

1.8 Принцип суперпозиции

Определение 1.8.1. Напряженность электростатического поля системы точечных зарядов равна векторной сумме напряженностей полей, которые создавал бы каждый из этих зарядов в отсутствии остальных:

$$\vec{E} = \sum_{i} \vec{E}_{i}.$$

1.9 Макроскопических заряженное тело

Если распределение зарядов непрерывно, справедливы следующие формулы:

• Объемная плотность заряда:

$$\rho = \frac{dq}{dv}, \qquad [\rho] = \frac{\mathrm{K}\pi}{\mathrm{M}^3}.$$

• Поверхностная плотность заряда:

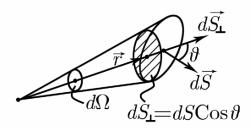
$$\sigma = \frac{dq}{dS}, \qquad [\sigma] = \frac{\mathrm{K}\pi}{\mathrm{M}^2}.$$

• Линейная плотность заряда:

$$\tau = \frac{dq}{dl}, \qquad [\sigma] = \frac{\mathrm{K} \mathrm{\pi}}{\mathrm{m}}.$$

1.10 Телесный угол

Определение 1.10.1. Пусть есть точка, из которой наблюдается бесконечно малая площадка, характеризуемая вектором нормали $d\vec{S}$. Телесный конус, включающий в себя часть пространства, и есть телесный угол $d\Omega$:



Более формально, телесный угол — часть пространства, которая является объединением всех лучей, выходящих из данной точки (вершины угла) и пересекающих некоторую поверхность (которая называется поверхностью, стягивающей данный телесный угол).

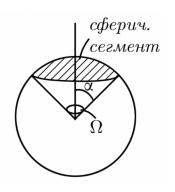
Телесный угол обозначается буквой Ω . Измеряется отношением площади той части сферы с центром в вершине угла, которая вырезается этим телесным углом, к квадрату радиуса сферы:

$$d\Omega = rac{dS_{\perp}}{r^2} = rac{dS\cos heta}{r^2}, \qquad [\Omega] = ext{cтерадиан} = ext{cp},$$

где θ — угол между направлением вектора \vec{r} в эту точку и нормалью к площадке dS, в общем случае направленной к нему под углом. Тогда очевидно, что полная сфера образует **полный телесный угол**, равный

$$\Omega = \frac{4\pi r^2}{r^2} = 4\pi \text{ cp.}$$

Как посчитать телесный угол конуса, если α — угол образующей?



Телесный угол — полный аналог привычного угла на плоскости, который задается как отношение длины отмеренной им дуги l к радиусу окружности R:

$$\theta = \frac{l}{R}.$$

Телесный же угол находится в пространстве и задается как

$$\Omega = \frac{S_{\text{сф. сеч.}}}{R^2}.$$

Площадь сегмента шара равна

$$S_{\text{cf. cey.}} = 2\pi RH, \qquad H = R - R\cos\alpha,$$

где H — высота шарового сегмента. Значит телесный угол равен

$$\Omega = \frac{2\pi R^2(1-\cos\alpha)}{R^2} 2\pi (1-\cos\alpha).$$

Следовательно,

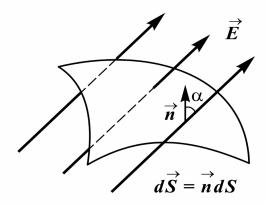
$$d\Omega = 2\pi \sin \alpha d\alpha.$$

1.11 Поток вектора напряженности

Определение 1.11.1. Элемент поверхности $d\vec{S}$ — это вектор, направленный перпендикулярно элементарной площадке dS и численно равный ее площади:

$$d\vec{S} = \vec{n}dS$$
,

где \vec{n} — единичный вектор нормали к площадке dS в данной точке поверхности.



Определение 1.11.2. Поток вектора напряженности \vec{E} через малую площадку $d\vec{S}$ есть скалярное произведение векторов \vec{E} и $d\vec{S}$:

$$d\Phi = (\vec{E} \cdot d\vec{S}) = (\vec{E} \cdot d\vec{n})dS = E \cos \alpha dS = E_n dS,$$

где α — угол между векторами \vec{E} и \vec{n} , E_n - нормальная к поверхности dS составляющая вектора \vec{E} .

Определение 1.11.3. Поток вектора \vec{E} через произвольную поверхность S равен интегралу по поверхности:

$$\Phi = \int\limits_{\Omega} (\vec{E} \cdot \vec{n}) dS.$$

Поток вектора — величина скалярная. Если величина нормальной составляющей E_n поля остается постоянной на всей поверхности S, то поток равен

$$\Phi = E_n S$$
.

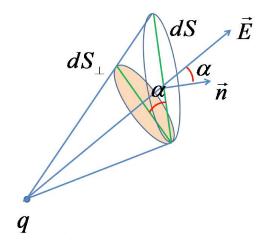
1.12 Теорема Остоградского-Гаусса

Теорема Остоградского-Гаусса позволяет связать поток вектора напряженности с величиной зарядов.

Теорема 1.12.1 (Остоградского-Гаусса). Поток вектора напряженности электрического поля через любую замкнутую поверхность равен алгебраической сумме электрических зарядов, охватываемой этой поверхностью, деленной на ε_0 :

$$\Phi = \oint_{S} E_n ds = \frac{1}{\varepsilon_0} \sum_{i} q_i.$$

Доказательство.



$$d\Phi = \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2} dS \cos\alpha$$

$$d\Omega = \frac{dS_{\perp}}{r^2} = \frac{dS\cos\alpha}{r^2} \Rightarrow dS\cos\alpha = r^2d\Omega$$

$$\Phi = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot q \int_S d\Omega = \frac{4\pi q}{4\pi\varepsilon_0} = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

Что и требовалось доказать.

Поток напряженности равен нулю, если:

- полный заряд внутри поверхности равен нулю (все $q_i=0$);
- поверхность не охватывает зарядов. ($d\Phi_1 = -d\Phi_2 \Rightarrow \Phi = 0$).

В случае, если заряды распределены непрерывно, теорема Остоградского-Гаусса записывается следующим образом:

$$\oint_{S} E_n dS = \frac{1}{\varepsilon_0} \int_{V} \rho dV,$$

где V – объем, охваченный гауссовой поверхностью S, ρ — объемная плотность заряда.