Лекция 8. ПРОВОДНИКИ В ЭЛЕКТРОСТАТИЧЕСКОМ ПОЛЕ

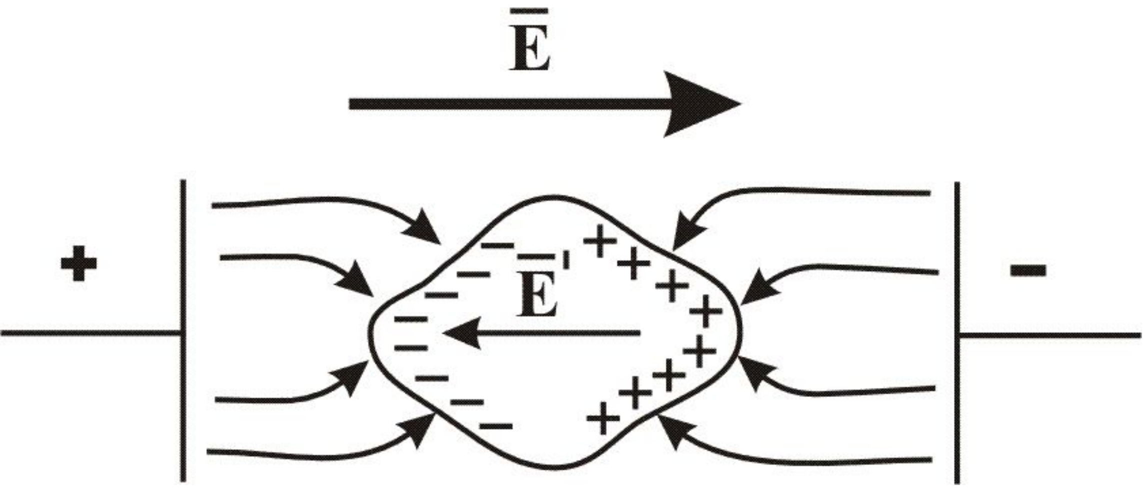
8.1. Напряженность и потенциал электростатического поля в проводнике

В проводниках имеются электрически заряженные частицы – носители заряда (электроны в металлах, ионы в электролитах) способные перемещаться по всему объему проводника под действием внешнего электростатического поля.

Носителями заряда в металлах являются электроны проводимости. Они возникают при конденсации паров металла за счет обобществления валентных электронов.

При отсутствии электрического поля металлический проводник является электрически нейтральным – электростатическое поле создаваемое положительными и отрицательными зарядами внутри него компенсируется.

- При внесении металлического проводника во внешнее электростатическое поле, ***электроны проводимости перемещаются (перераспределяются)*** до тех пор, пока всюду внутри проводника поле электронов проводимости и положительных ионов не скомпенсирует внешнее поле.
- ***В любой точке внутри проводника, находящимся в электростатическом поле $E = 0$; $d\varphi = 0$; т. е. $\varphi = const$.*** $\varepsilon_{ме} \to \infty$.
- ***Диэлектрическая проницаемость*** $\vec{\mathbf{E}}$
- ***На поверхности проводника напряженность направлена по нормали к этой поверхности***, иначе, под действием составляющей E_τ, касательной к поверхности, заряды перемещались бы по проводнику, а это противоречило бы их статическому распределению.
- Вне заряженного проводника – поле есть, следовательно, должен быть вектор $\vec{\mathbf{E}}$, и направлен он перпендикулярно поверхности!



В установившимся состоянии в проводнике, помещенном в электростатическое поле мы имеем:

- *Появление у заряженной поверхности на металле заряда противоположного знака – **электростатическая индукция**. Этот процесс очень краток ~ 10^{-8} секунд.*
- ***Электростатическое экранирование** – внутрь проводника поле не проникает.*
- *Во всех точках внутри проводника* $\boldsymbol{E = 0}$, *а во всех точках на поверхности* $\boldsymbol{E = E_n}$ $\boldsymbol{(E_\tau = 0);}$
- *Весь объем проводника, находящегося в электростатическом поле **эквипотенциален**.*

- Действительно, в любой точке внутри проводника, $\frac{d\varphi}{dl} = -E = 0$ следовательно, $\varphi = const$.
- Поверхность проводника тоже эквипотенциальна: $\frac{d\varphi}{dl} = -E_{\tau} = 0$ (5.1.1) (для любой линии на поверхности)
- *Потенциал поверхности равен потенциалу объема проводника*.
- *В заряженном* проводнике *некомпенсированные* заряды, располагаются только на поверхности (их расталкивают кулоновские силы).

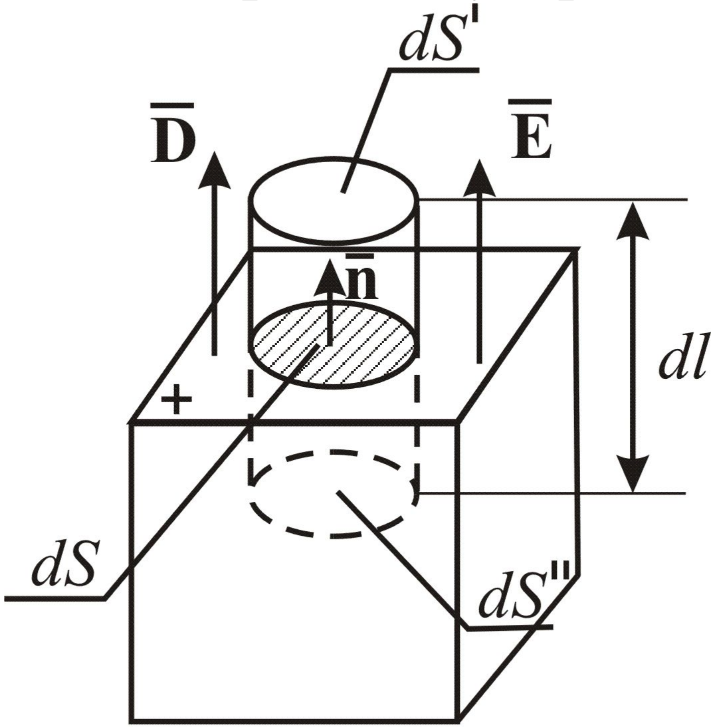
Доказательство:

Согласно теореме Остроградского – Гаусса суммарный заряд q внутри объема проводника равен нулю, так как E=0

$$q = \oint_s D dS = \oint_s E\varepsilon\varepsilon_0 dS = 0,$$

8.2. Определение напряженности электростатического поля вблизи проводника

Выделим на поверхности *S* проводника площадку *dS* и построим на ней цилиндр с образующими, перпендикулярными к площадке *dS,* высотой *dl*.



$dS' = dS'' = dS$

На поверхности проводника вектор напряженности поля $\vec{\mathbf{E}}$ и вектор электрического смещения $\vec{\mathbf{D}} = \varepsilon\varepsilon_0\vec{\mathbf{E}}$ перпендикулярны поверхности. Поэтому поток $\vec{\mathbf{D}}$ сквозь боковую поверхность цилиндра равен нулю.

Поток вектора электрического смещения Φ_D через dS'' тоже равен нулю, так как dS'' лежит внутри проводника, где $\vec{\mathbf{E}} = 0$ и, следовательно $\vec{\mathbf{D}} = 0$.

- Отсюда следует, что ***поток $d\Phi_D$ сквозь замкнутую поверхность равен потоку $\vec{\mathbf{D}}$ через dS':***

$$d\Phi_D = D_n dS \qquad (8.2.1).$$

С другой стороны ***по теореме Остроградского-Гаусса***:

$$d\Phi_D = dq = \sigma dS \qquad (8.2.2),$$

где: σ – поверхностная плотность зарядов на dS. Из равенства правых частей следует, что $D_n = \sigma$ тогда

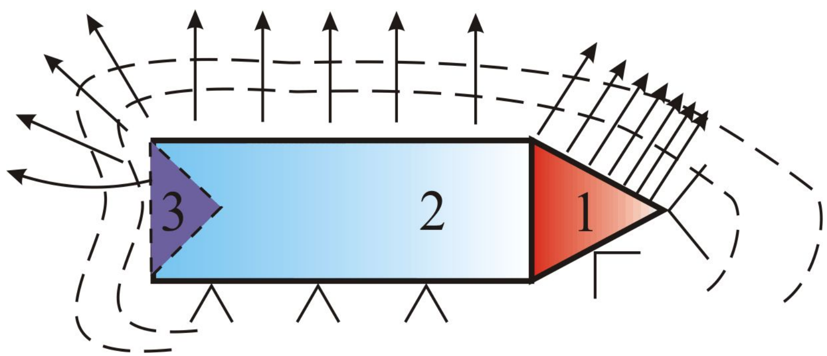
$$E_n = \frac{D_n}{\varepsilon_0 \varepsilon} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0 \varepsilon} \qquad (8.2.3)$$

Напряженность поля вблизи поверхности заряженного проводника прямопропорцианальна поверхностной плотности зарядов.

8.3. Экспериментальная проверка распределения заряда на проводнике

Проверим экспериментально сделанные *нами выводы*:

1. Заряженный кондуктор (рис. 8.3).



В местах разной напряженности электростатического поля лепестки бумажки расходятся по-разному:

на поверхности 1 – максимальное расхождение,

на поверхности 2 заряд распределен равномерно $q = const$ и имеем одинаковое расхождение лепестков.

Электрометр – прибор, с помощью которого измеряют заряд и потенциал кондуктора. Если сообщить электрометру заряд с острия, то будет максимальное отклонение стрелки электрометра; с поверхности 2 – отклонение будет меньше; и нулевое отклонение с поверхности 3 внутри кондуктора.

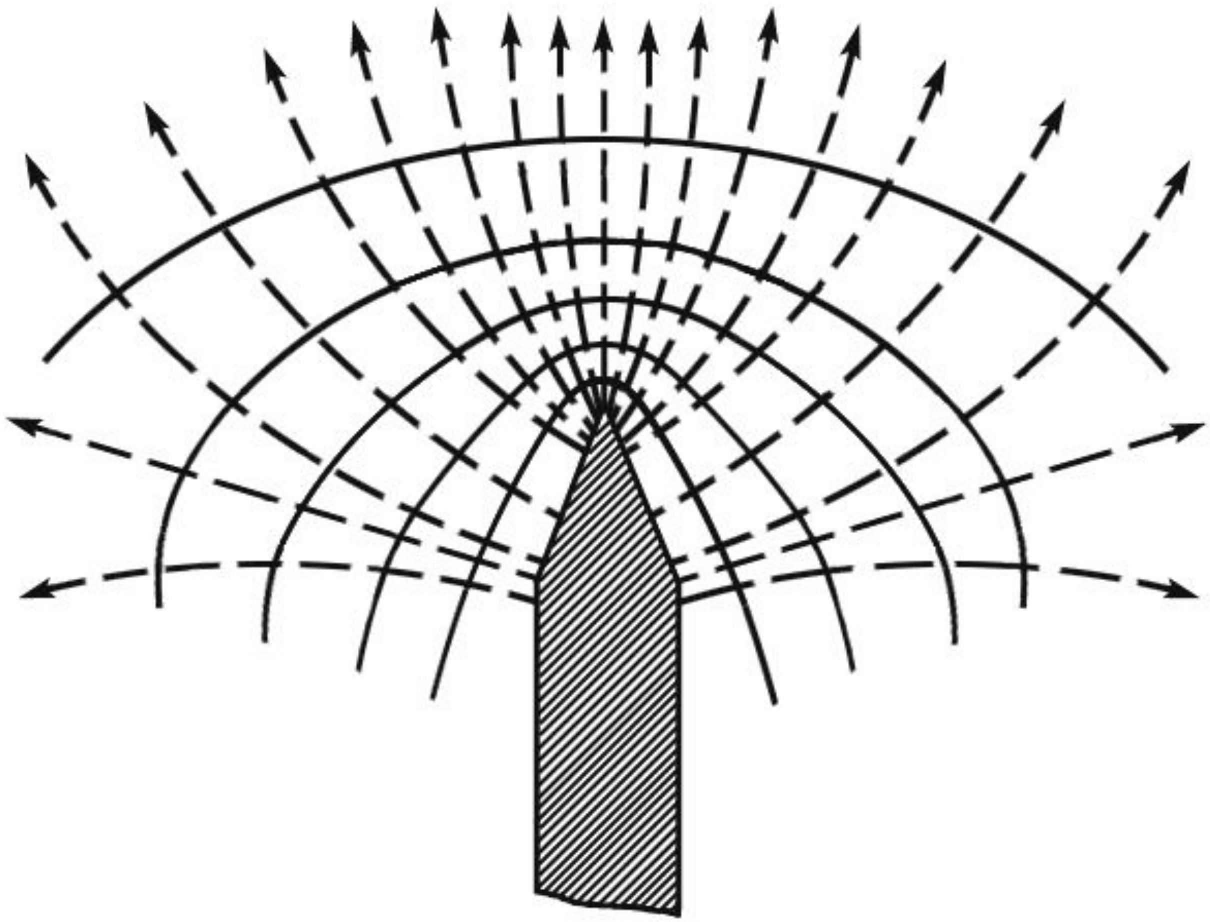


Рисунок 8.4

Из рисунка 8.4 видно, что напряженность электростатического поля *максимальна на острие* заряженного проводника.

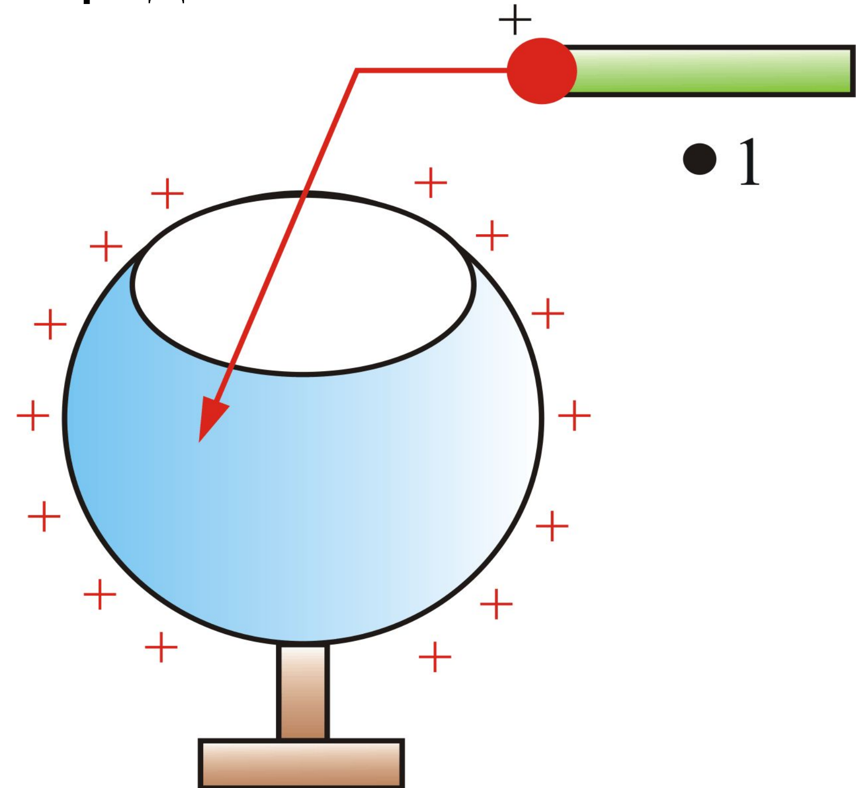
2. Стекание электростатических зарядов с острия.

Большая напряженность поля **Е** на остриях – нежелательное явление, т.к. происходит утечка зарядов и ионизация воздуха. Ионы уносят электрический заряд, образуется как бы «электрический ветер» («огни Святого Эльма»).

Есть наглядные эксперименты по этому явлению: *сдувание пламени свечи электрическим ветром*; *колесо Франклина* или вертушка На этом принципе *электрост*

3. Электростатический генератор.

Если заряженный металлический шарик привести в соприкосновение с поверхностью, какого либо, проводника, то заряд шарика частично передается проводнику: шарик будет разряжаться до тех пор, пока их потенциалы не выровняются. Иначе обстоит дело, если шарик привести в соприкосновение с внутренней поверхностью полого проводника. При этом весь заряд с шарика стечет на проводник и распределится на внешней поверхности проводника.



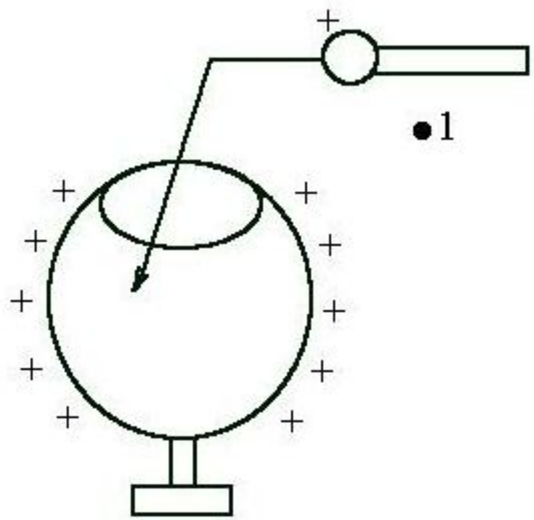


Рис. 8.4

Потенциал полого проводника может быть больше, чем потенциал шарика, тем не менее, заряд с шарика стечет полностью: В точке 1 $\varphi_{Ш} < \varphi_{ПР}$, но пока мы переносили шарик в полость, мы совершили работу по преодолению сил отталкивания, и тем самым, увеличивая потенциальную энергию – увеличили потенциал шарика. То есть пока вносим шарик, потенциал его станет больше и заряд будет, как обычно, перетекать от большего потенциала к меньшому. Перенося с помощью шарика следующую порцию заряда, мы совершаем еще большую работу. Это наглядный пример того, что потенциал – энергетическая характеристика.

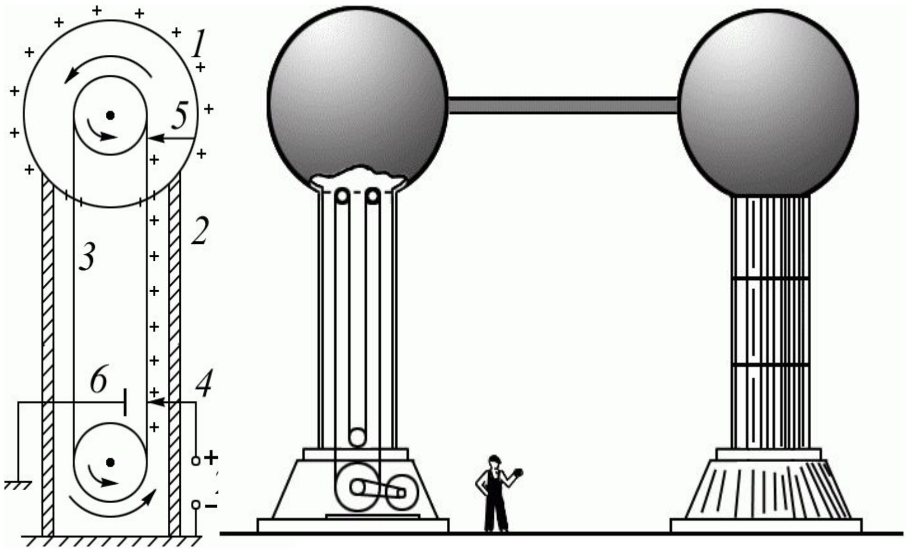


Рис. 5.5.

Зарядное устройство заряжает ленту транспортера положительными зарядами. Лента переносит их вовнутрь сферы и там происходит съем положительных зарядов. Далее они стекают на внешнюю поверхность. Так можно получить потенциал относительно земли в несколько миллионов вольт – ограничение – ток утечки. Такие генераторы существуют в настоящие время. Например, в Массачусетском технологическом институте построен генератор с диаметром сферы 4,5 метров и получен потенциал $3 \div 5 \cdot 10^6$ В.

У нас в Томске очень развита ускорительная техника. Так, только в НИИ ядерной физики имеется около десяти ускорителей (генераторы различного класса). Один из них ЭСГ или генератор Ван-де-Граафа. Он изготовлен в специальной башне и на нем получали потенциал один миллион вольт.

8.4. Конденсаторы
8.4.1. Электрическая емкость.

При сообщении проводнику заряда, на его поверхности появляется потенциал φ. Но если этот же заряд сообщить другому проводнику, то потенциал будет другой. Это зависит от геометрических параметров проводника. Но в любом случае, потенциал φ пропорционален заряду q.

$$\boldsymbol{q = C\varphi} \qquad (8.4.1)$$

- Коэффициент пропорциональности называют ***электроемкостью*** – *физическая величина, численно равна заряду, который необходимо сообщить проводнику для того, чтобы изменить его потенциал на единицу*.
- Единица измерения емкости в СИ – фарада 1 Ф = 1Кл / 1В.

Если потенциал поверхности шара

то $$\varphi_{шар.} = \frac{q}{4\pi\varepsilon\varepsilon_0 R}$$ (8.4.3),

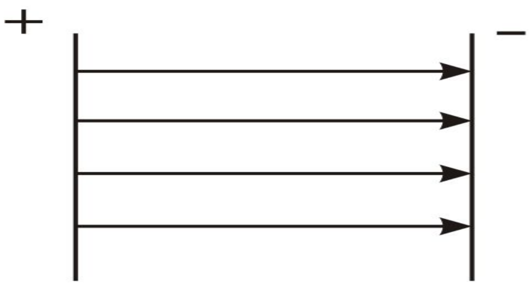
$$C_{шар.} = 4\,\pi\varepsilon\varepsilon_0 R \qquad (8.4.4),$$

- Если $\varepsilon = 1$ (воздух, вакуум) и $R = R$земли, то $C_з = 7\cdot 10^{-4}$ Ф или 700 мкФ.
- Чаще на практике используют и более мелкие единицы: 1 нФ (нанофарада) = 10^{-9} Ф и 1пкФ (пикофарада) = 10^{-12} Ф.

Необходимость в устройствах, накапливающих заряд есть, а уединенные проводники обладают малой емкостью. Обратите внимание, что электроемкость проводника увеличивается, если к нему поднести другой проводник – явление электростатической индукции.

Конденсатор – два проводника называемые *обкладками* расположенные близко к другу.

- Конструкция такова, что внешние окружающие конденсатор тела не оказывают влияние на электроемкость конденсатора. Это будет выполняться, если ***электростатическое поле будет сосредоточено внутри конденсатора между обкладками***.



- Конденсаторы бывают ***плоские, цилиндрические и сферические.***
- Так как электростатическое поле находится внутри конденсатора, то линии электрического смещения начинаются на положительной обкладке и заканчиваются на отрицательной – и никуда не исчезают. Следовательно, заряды на обкладках *противоположны по знаку, но одинаковы по величине.*
- Емкость конденсатора:

$$C = \frac{q}{\varphi_1 - \varphi_2} = \frac{q}{U} \quad (8.5)$$

- Найдем формулу для емкости плоского конденсатора.
- Напряженность между обкладками равна

$$E = \frac{\sigma}{\varepsilon_0 \varepsilon} = \frac{q}{\varepsilon_0 \varepsilon S} \qquad (8.4.6)$$

где: S – площадь пластин (обкладок); q – заряд конденсатора

отсюда

$$U = Ed = \frac{qd}{\varepsilon_0 \varepsilon S},$$

$$\boxed{C = \frac{q}{U} = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon S}{d}} \qquad (8.4.7)$$

ε – диэлектрическая проницаемость диэлектрика между обкладками.

- Как видно из формулы, диэлектрическая проницаемость вещества очень сильно влияет на емкость конденсатора. Это можно увидеть и экспериментально: заряжаем электроскоп, подносим к нему металлическую пластину – получили конденсатор (за счет электростатической индукции, потенциал увеличился).

- Вносим между пластинами диэлектрик с ε, больше чем у воздуха и потенциал конденсатора изменяется.
- Отсюда можно получить единицы измерения ε_0:

$$\varepsilon_0 = \frac{Cd}{\varepsilon S}$$

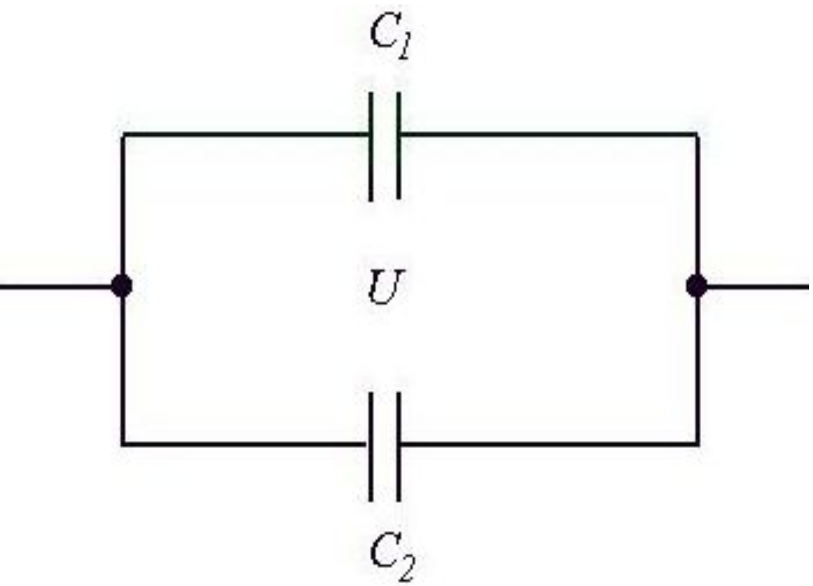
$$[\varepsilon_0] = \frac{[C]\cdot[d]}{[S]} = \frac{Ф \cdot м}{м^2} = \frac{Ф}{м}$$

Помимо емкости каждый конденсатор характеризуется $U_{раб}$ (или $U_{пр.}$ – максимальное допустимое напряжение).

8.4.2. Соединение конденсаторов

Емкостные батареи – комбинации параллельных и последовательных соединений конденсаторов.

1) Параллельное соединение (рис. 5.6):



Общим является напряжение U

$$q_1 = C_1U;$$

$$q_2 = C_2U;$$

Суммарный заряд:

$$q = q1 + q2 = U(C1 + C2). \quad (8.4.9)$$

Результирующая емкость:

$$\boxed{C = \frac{q}{U} = C_1 + C_2} \quad (8.4.10)$$

Сравните с параллельным соединением сопротивлений R:

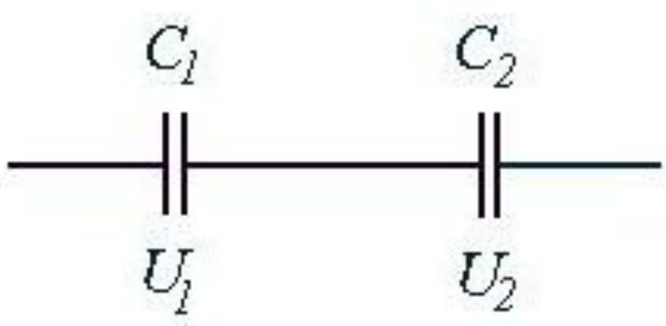
$$\frac{1}{R} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \qquad (8.4.11)$$

Таким образом, при параллельном соединении конденсаторов, их емкости складываются.

2) *Последовательное соединение :*

Общим является заряд q

$$U_1 = \frac{q}{C_1}; \qquad U_2 = \frac{q}{C_2};$$



$$U = \sum U_i = q \sum \frac{1}{C_i} \qquad (8.4.12)$$

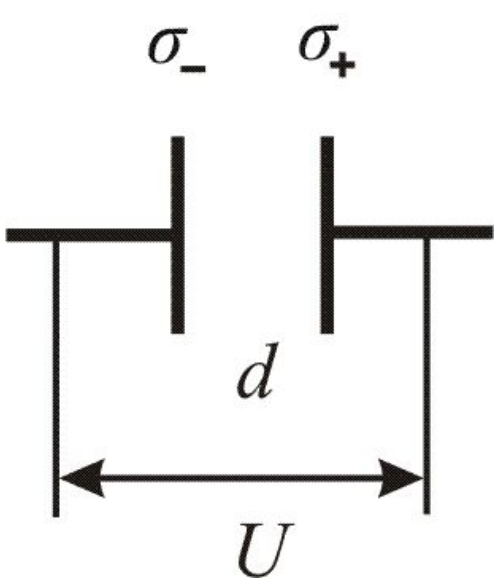
$$\boxed{\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}}$$

$$\frac{1}{C} = \sum \frac{1}{C_i} \qquad (8.4.14) \qquad R = R1 + R2 \qquad (8.4.13)$$

8.4.3. Расчет емкостей различных конденсаторов

1. Емкость плоского конденсатора.

$$E = \frac{\sigma}{\varepsilon_0 \varepsilon};\qquad \varphi_1 - \varphi_2 = \int_{x_2}^{x_1} E dx = \frac{\sigma}{\varepsilon_0 \varepsilon} d$$



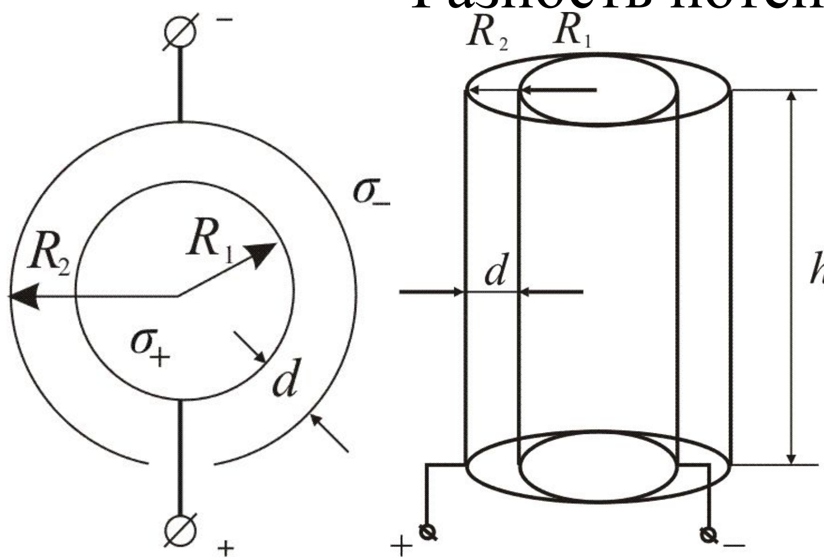
где $d = x_2 - x_1$ – расстояние между пластинами.

Так как заряд $q = \sigma S$, то

$$\boxed{C = \frac{q}{\varphi_1 - \varphi_2} = \varepsilon_0 \varepsilon \frac{S}{d}} \qquad (8.4.16)$$

2. Емкость цилиндрического конденсатора.

Разность потенциалов между



го конденсатора

4.17)

$$\Delta\varphi = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon}\ln\frac{R_2}{R_1}$$

плотность заряда,

цилиндрических обкладок.

$q = \lambda l$, (l – длина конденсатора)

(8.4.18)

$$\Delta\varphi = \frac{l\lambda\ln\frac{R_2}{R_1}}{2\pi\varepsilon_0\varepsilon l} = \frac{q}{C}$$

(8.4.19)

$$C_{цил.} = \frac{2\pi\varepsilon_0\varepsilon l}{\ln\frac{R_2}{R_1}}$$

Понятно, что зазор между обкладками мал: $d = R_2 - R_1$, то есть $d \ll R_1$, тогда

$$\ln\frac{R_2}{R_1} \approx \frac{R_2 - R_1}{R_1}$$

$$C_{цил.} = \frac{2\pi\varepsilon_0\varepsilon lR_1}{R_2 - R_1} = \varepsilon_0\varepsilon\frac{S}{d} \tag{8.4.20}$$

3. Емкость шарового конденсатора.

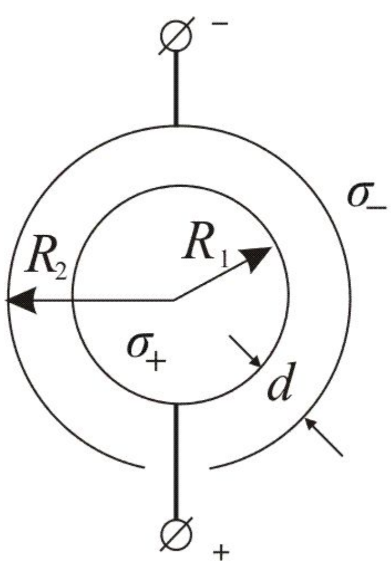


Рис. 8.10

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon}\left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2}\right) \tag{8.4.21}$$

ость потенциалов между обкладками

нденсатора, где $R1$ и $R2$ – радиусы

$$\Delta\phi = \frac{q}{C}, \tag{8.4.22}$$

$$C = \frac{4\pi\varepsilon_0\varepsilon R_1 R_2}{R_2 - R_1}$$

В шаровом конденсаторе $R_1 \approx R_2$; $S = 4\pi R_2$; $R_2 - R_1 = d$ – расстояние между обкладками. Тогда

$$C_{шар.} = \frac{4\pi\varepsilon_0\varepsilon R^2}{d} = \varepsilon_0\varepsilon\frac{S}{d}. \qquad (5.4.23)$$

Таким образом, емкость шарового конденсатора,

$$C_{шар.} = \varepsilon_0\varepsilon\frac{S}{d},$$

что совпадает с емкостями плоского и цилиндрического конденсатора.

8.4.4. Энергия заряженного конденсатора

Если замкнуть обкладки конденсатора, то по проволоке потечет ток, который может даже расплавить ее. Значит, конденсатор запасает энергию. Вычислим ее.

Конденсатор разряжается U' – мгновенное значение напряжения на обкладках. Если при этом значении напряжения между обкладками проходит заряд dq, то ***работа***

$$dA = U'dq. \qquad (8.4.24)$$

Работа равна убыли потенциальной энергии конденсатора:

$$dA = -dW_c. \qquad (8.4.25)$$

Так как $q = CU$, то $dA = CU'dU'$, а полная работа

$$\boxed{A = \int dA.}$$

$$A = -W_c = C\int_U^0 U' dU' = \frac{1}{2}CU^2 \qquad (8.4.26)$$

$$W_c = \frac{CU^2}{2} \qquad (8.4.27)$$

Энергию конденсатора можно посчитать и по другим формулам:

$$W_c = \frac{q^2}{2C} = \frac{1}{2}qU \qquad (8.4.28)$$

8.5. Энергия электростатического поля

Где же сосредоточена энергия конденсатора? На обкладках? То есть на зарядах? А может, в пространстве между обкладками? Только опыт может дать ответ на этот вопрос.

В пределах электростатики дать ответ на этот вопрос невозможно. Поля и заряды, их образовавшие не могут существовать обособленно. Их не разделить. Однако переменные поля могут существовать независимо от возбуждавших их зарядов (излучение солнца, радиоволны, …) и они переносят энергию. Эти факты заставляют признать, что носителем энергии является электростатическое поле.

Носителем энергии в конденсаторе, W_c является электростатическое поле. Найдем W_c:

$$W_c = \frac{CU^2}{2} = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon S U^2}{2d}\frac{d}{d} = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon}{2}\left(\frac{U}{d}\right)^2 Sd$$

$Sd = V$ – объем. Отсюда: $\dfrac{U}{d} = E$;

$$W_c = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon E^2}{2} V \qquad (8.5.1)$$

Если поле **однородно**, заключенная в нем энергия распределяется в пространстве с постоянной плотностью. Тогда можно посчитать удельную энергию $\omega_{уд}$:

$$\omega_{уд} = \frac{W}{V}; \qquad \omega_{уд} = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon E^2}{2} \qquad (8.5.2)$$

Или, так как $D = \varepsilon_0 \varepsilon E$, то

$$\omega_{уд} = \frac{ED}{2} \qquad (8.5.3)$$

Эти формулы справедливы для однородного поля.

Если поле создано двумя точечными зарядами q_1 и q_2, то для каждого из них

$$W_1 = q_1 \varphi_{12} \qquad W_2 = q_2 \varphi_{21}$$

Здесь φ_{12} – потенциал поля, создаваемого зарядом q_2 в точке, где расположен заряд q_1, φ_{21} – потенциал поля от заряда q_1 в точке с зарядом q_2.

Для вакуума можно записать

$$\varphi_{12} = \frac{q_2}{4\pi\varepsilon_0 r} \qquad \varphi_{21} = \frac{q_1}{4\pi\varepsilon_0 r}$$

Здесь r – расстояние между зарядами. Из двух последних систем уравнений следует, что

$$W_1 = W_2 = \frac{q_1 q_2}{4\pi\varepsilon_0 r} = W \qquad W = \frac{1}{2}W_1 + \frac{1}{2}W_2 = \frac{1}{2}(q_1\varphi_{12} + q_2\varphi_{21}).$$

Обобщая этот вывод на систему из N зарядов, записываем:

$$W = \frac{1}{2}\sum_{i=1}^{N} q_i\varphi_i \qquad (1.5.4)$$

$\varphi_i = \sum_{k\neq i}\varphi_k$ – потенциал в точке, где расположен заряд q_1, создаваемый всеми остальными зарядами (кроме q_1).

Как мы уже говорили ***пондермоторные силы*** *– это силы электрического взаимодействия.*

- Разноименные пластины конденсатора будут притягиваться. Силу их притяжения называют **пондермоторной**.
- При незначительном перемещении одной пластины в поле другой совершается работа

$$dA = -dW = Fdx,\ F = \frac{dW}{dx} \qquad (8.5.8)$$

Тогда, можно записать, что $dW = \dfrac{q^2}{2C} = \dfrac{q^2 dx}{2\varepsilon_0 \varepsilon S}.$

- Отсюда можно получить формулу для расчета пондермоторной силы

$$\boxed{F = \frac{q^2}{2\varepsilon_0 \varepsilon S}.} \qquad (8.5.9)$$