

Доброго времени суток!

Тема: Проводники и диэлектрики в электрическом поле. Электроёмкость. Конденсаторы.

Задание.

- Проработать главу 14. §92, 97-98 (<https://s.11klasov.ru/6826-fizika-10-klass-bazovyj-uroven-mjakishev-gja-buhovcev-bb-sotskij-nn.html>).
- Рассмотреть примеры решения задач §99 (переписать кратко несколько примеров);
- Написать конспект лекций по §§92, 97-98.
- Со стр. 327 переписать 3 примера решения задач
- Самостоятельно решить на стр. 329 № 1и 3
- Пройти тесты <https://testedu.ru/test/fizika/10-klass/kondensatoryi-elektroemkost-kondensatora-energiya-kondensatora.html>
- Результаты тестов сделать скриншот и прислать по адресу hvastov@rambler.ru (обязательно указав фамилию).

По вопросам можно обращаться по телефону 072-1098278 или hvastov@rambler.ru

Конспект предоставить на проверку после окончания карантина.

Не болейте!

Проводники и диэлектрики в электрическом поле. Электроёмкость. Конденсаторы.

Вещество, внесенное в электрическое поле, может существенно изменить его. Это связано с тем, что вещество состоит из заряженных частиц. В отсутствие внешнего поля частицы распределяются внутри вещества так, что создаваемое ими электрическое поле в среднем по объемам, включающим большое число атомов или молекул, равно нулю. При наличии внешнего поля происходит перераспределение заряженных частиц, и в веществе возникает собственное электрическое поле. Полное электрическое поле \vec{E} складывается в соответствии с принципом суперпозиции из внешнего поля \vec{E}_0 и внутреннего поля \vec{E}' создаваемого заряженными частицами вещества.

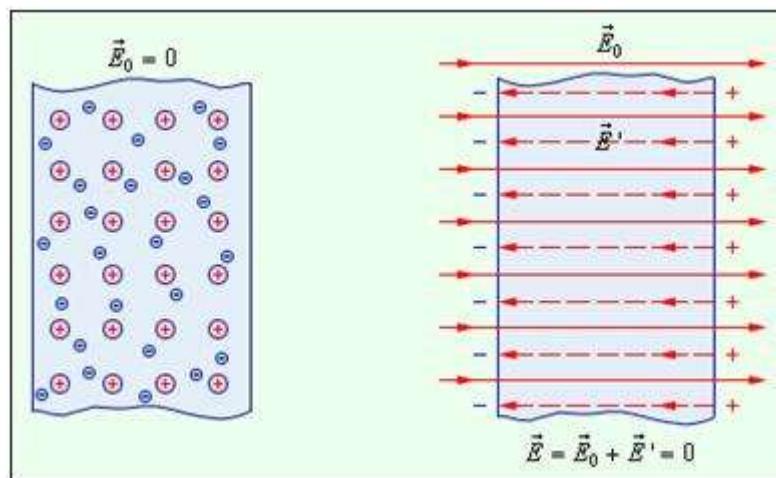
Вещество многообразно по своим электрическим свойствам. Наиболее широкие классы вещества составляют **проводники** и **диэлектрики**.

Проводники в электрическом поле.

Проводниками называют вещества, проводящие электрический ток.

Основная особенность проводников –
наличие **свободных зарядов** (электронов), которые участвуют в тепловом движении и могут перемещаться по всему объему проводника. Типичные проводники – металлы.

В отсутствие внешнего поля в любом элементе объема проводника отрицательный свободный заряд компенсируется положительным зарядом ионной решетки. В проводнике, внесенном в электрическое поле, происходит перераспределение свободных зарядов, в результате чего на поверхности проводника возникают нескомпенсированные положительные и отрицательные заряды. Этот процесс называют **электростатической индукцией**, а появившиеся на поверхности проводника заряды – **индукционными зарядами**.



Явление перераспределения зарядов внутри проводника под действием внешнего электрического поля называется электростатической индукцией.

Заряды, появляющиеся на поверхности проводника, называются индукционными зарядами.

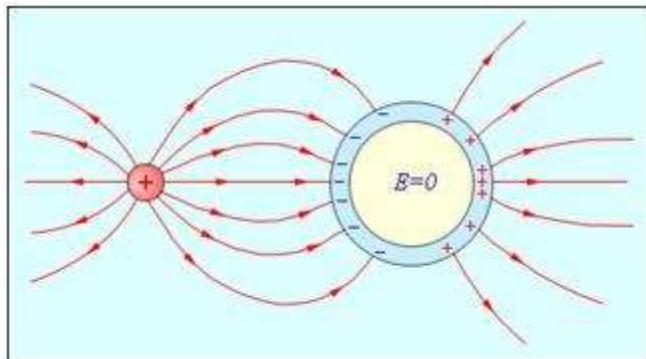
Индукционные заряды создают свое собственное поле \vec{E}' , которое компенсирует внешнее поле \vec{E}_0 во всем объеме проводника:

$$\vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}' = 0 \quad (\text{внутри проводника}).$$

Полное электростатическое поле внутри проводника равно нулю, а потенциалы во всех точках одинаковы и равны потенциальному на поверхности проводника.

Все внутренние области проводника, внесенного в электрическое поле, остаются электронейтральными. Если удалить некоторый объем, выделенный внутри проводника, и образовать пустую полость, то электрическое поле внутри полости будет равно нулю. На этом основана **электростатическая защита** –

чувствительные к электрическому полю приборы для исключения влияния поля помещают в металлические ящики.



Электростатическая защита.
Поле в металлической полости равно нулю.

Диэлектрики в электрическом поле.

Диэлектриками (изоляторами) называют вещества, не проводящие электрического тока.

В отличие от проводников, в диэлектриках (изоляторах) нет свободных электрических зарядов. Они состоят из нейтральных атомов или молекул. Зарженные частицы в нейтральном атоме связаны друг с другом и не могут перемещаться под действием электрического поля по всему объему диэлектрика.

При внесении диэлектрика во внешнее электрическое поле \vec{E}_0 в нем возникает некоторое перераспределение зарядов, входящих в состав атомов или молекул. В результате такого перераспределения на поверхности диэлектрического образца появляются избыточные нескомпенсированные **связанные** заряды. Все зарженные частицы, образующие макроскопические связанные заряды, по-прежнему входят в состав своих атомов.

Связанные заряды создают электрическое поле \vec{E}' , которое внутри диэлектрика направлено противоположно вектору напряженности внешнего поля \vec{E}_0 . Этот процесс называется **поляризацией диэлектрика**.

Электрической поляризацией называют особое состояние вещества, при котором электрический момент некоторого объема этого вещества не равен нулю.

В результате полное электрическое поле внутри диэлектрика $\vec{E} = \vec{E}_0 + \vec{E}'$ оказывается по модулю меньше внешнего поля \vec{E}_0 .

Физическая величина, равная отношению модуля напряженности внешнего электрического поля в вакууме \vec{E}_0 к модулю напряженности полного поля в однородном диэлектрике \vec{E} , называется диэлектрической проницаемостью

вещества.

$$\varepsilon = \frac{E_0}{E}$$

Диэлектрическая проницаемость среды показывает, во сколько раз напряженность поля в вакууме больше, чем в диэлектрике. Это величина безразмерная (нет единиц измерения).

При поляризации **неоднородного диэлектрика** связанные заряды могут возникать не только на поверхностях, но и в объеме диэлектрика. В этом случае электрическое поле связанных зарядов \vec{E}' и полное поле \vec{E} могут иметь сложную структуру, зависящую от геометрии диэлектрика. Утверждение о том, что электрическое поле \vec{E} в диэлектрике в ε раз меньше по модулю по сравнению с внешним полем \vec{E}_0 строго справедливо только в случае **однородного диэлектрика**, заполняющего все пространство, в котором создано внешнее поле. В частности:

Если в однородном диэлектрике с диэлектрической проницаемостью ε находится точечный заряд q , то напряженность поля \vec{E} , создаваемого этим зарядом в некоторой точке, и потенциал ϕ в ε раз меньше, чем в вакууме:

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{q}{\varepsilon r^2} \quad \varphi = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{q}{\varepsilon r}$$

Существует несколько механизмов поляризации диэлектриков. Основными из них являются **ориентационная, электронная и ионная** поляризации. Ориентационная и электронная механизмы проявляются главным образом при поляризации газообразных и жидких диэлектриков, ионная - при поляризации твердых диэлектриков.

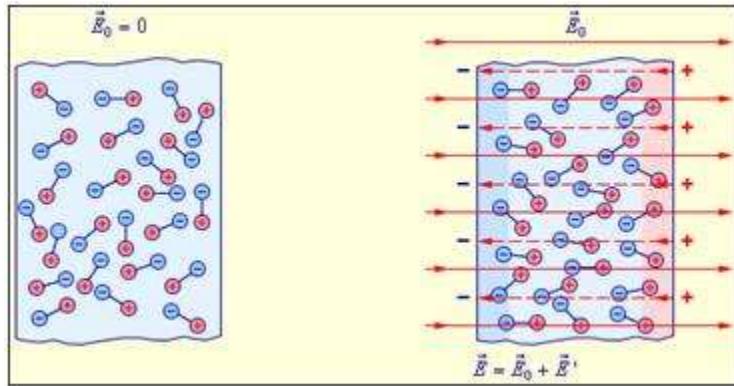
Поляризация диэлектриков (дополнительно)

1. **Ориентационная или дипольная поляризация** возникает в случае **полярных диэлектриков**, состоящих из молекул, у которых центры распределения положительных и отрицательных зарядов не совпадают. Такие молекулы представляют собой микроскопические **электрические диполи** – нейтральную совокупность двух зарядов, равных по модулю и противоположных по знаку, расположенных на некотором расстоянии друг от друга.

Дипольным моментом обладает, например, молекула воды, а также молекулы ряда других диэлектриков (H_2S , NO_2 и т. д.).

При отсутствии внешнего электрического поля оси молекулярных диполей ориентированы хаотично из-за теплового движения, так что на поверхности диэлектрика и в любом элементе объема электрический заряд в среднем равен нулю.

При внесении диэлектрика во внешнее поле \vec{E}_0 возникает частичная ориентация молекулярных диполей. В результате на поверхности диэлектрика появляются нескомпенсированные макроскопические связанные заряды, создающие поле \vec{E}' , направленное навстречу внешнему полю \vec{E}_0 .

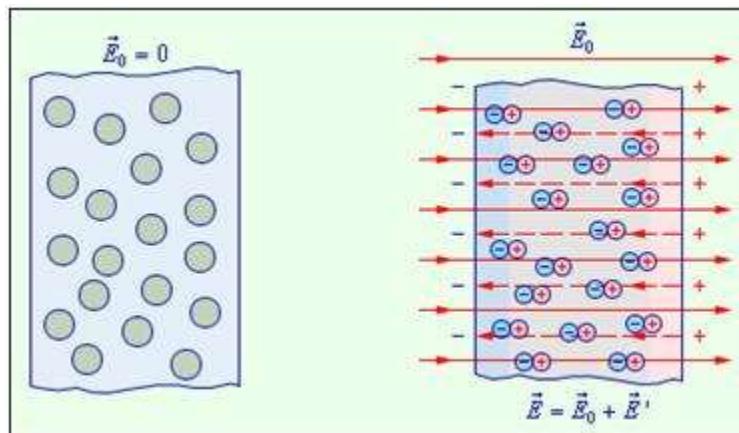


Ориентационный механизм поляризации полярного диэлектрика

Поляризация полярных диэлектриков сильно зависит от температуры, так как тепловое движение молекул играет роль дезориентирующего фактора.

2. Электронный или упругий механизм проявляется при поляризации **неполярных диэлектриков**, молекулы которых не обладают в отсутствие внешнего поля дипольным моментом.

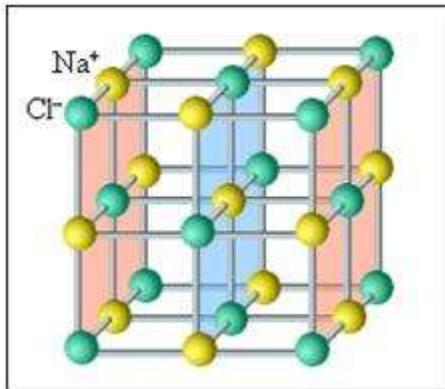
Под действием электрического поля молекулы неполярных диэлектриков деформируются – положительные заряды смещаются в направлении вектора \vec{E}_0 , а отрицательные – в противоположном направлении. В результате каждая молекула превращается в электрический диполь, ось которого направлена вдоль внешнего поля. На поверхности диэлектрика появляются нескомпенсированные связанные заряды, создающие свое поле \vec{E}' , направленное навстречу внешнему полю \vec{E}_0 . Так происходит поляризация неполярного диэлектрика.



Поляризация неполярного диэлектрика.

Деформация неполярных молекул под действием внешнего электрического поля не зависит от их теплового движения, поэтому поляризация неполярного диэлектрика не зависит от температуры.

3. В случае твердых кристаллических диэлектриков наблюдается так называемая **ионная поляризация**, при которой ионы разных знаков, составляющие кристаллическую решетку, при наложении внешнего поля смещаются в противоположных направлениях, вследствие чего на гранях кристалла появляются связанные (некомпенсированные) заряды. Примером такого механизма может служить поляризация кристалла NaCl, в котором ионы Na^+ и Cl^- составляют две подрешетки, вложенные друг в друга. В отсутствие внешнего поля каждая элементарная ячейка кристалла NaCl электронейтральна и не обладает дипольным моментом. Во внешнем электрическом поле положительные ионы смещаются вдоль направления поля, а отрицательные ионы в противоположную сторону, то есть кристалл поляризуется.



Пьезоэлектрический эффект. Некоторые из диэлектриков поляризуются не только при внесении в электрическое поле, но и в процессе деформации при механических воздействиях на них.

Явление возникновения связанных поверхностных электрических зарядов на кристалле кварца при его деформации названо пьезоэлектрическим эффектом.

Пьезоэффект наблюдается в кварце, турмалине, сегнетовой соли и др. (их называют пьезоэлектрическими кристаллами).

Если двум изолированным друг от друга проводникам сообщить заряды q_1 и q_2 , то между ними возникает некоторая разность потенциалов $\Delta\phi$, зависящая от величин зарядов и геометрии проводников.

Разность потенциалов $\Delta\phi$ между двумя точками в электрическом поле часто называют **напряжением** и обозначают буквой U .

Наибольший практический интерес представляет случай, когда заряды проводников одинаковы по модулю и противоположны по знаку: $q_1 = -q_2 = q$. В этом случае можно ввести понятие **электрической емкости**.

Электроемкостью (электрической емкостью) проводников называется физическая величина, характеризующая способность проводника или системы проводников накапливать электрический заряд.

Электроемкость находится как отношение заряда q одного из проводников к разности потенциалов $\Delta\phi$ между ними:

$$C = \frac{q}{\Delta\phi} = \frac{q}{U}$$

$$1\Phi = \frac{1K}{1B}$$

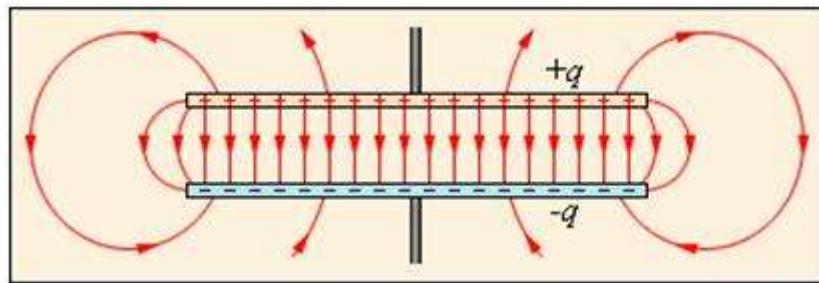
В системе СИ единица электроемкости называется **фарад [Ф]**:

Величина электроемкости зависит от формы и размеров проводников и от свойств диэлектрика, разделяющего проводники.

Существуют такие конфигурации проводников, при которых электрическое поле оказывается сосредоточенным (локализованным) лишь в некоторой области пространства. Такие системы называются **конденсаторами**, а проводники, составляющие конденсатор, называются **обкладками**.

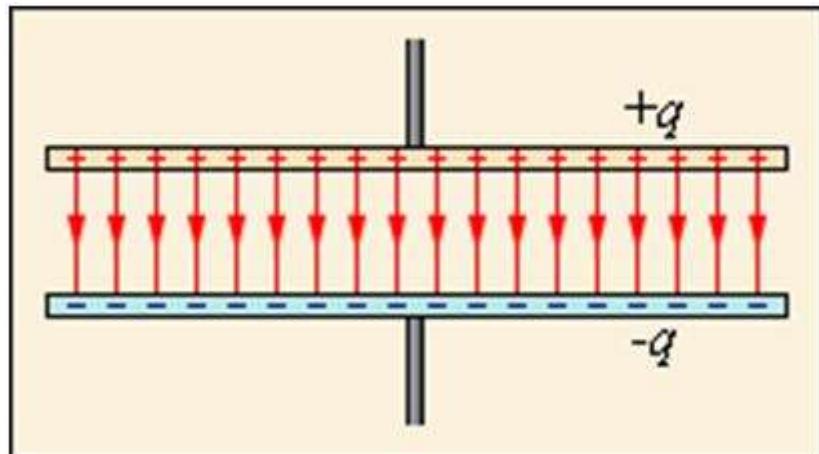
Простейший конденсатор – плоский конденсатор – система из двух плоских проводящих пластин, расположенных параллельно друг другу на малом по сравнению с размерами пластин расстоянии и разделенных слоем диэлектрика.

Электрическое поле плоского конденсатора в основном локализовано между пластинами; однако, вблизи краев пластин и в окружающем пространстве также возникает сравнительно слабое электрическое поле, которое называют **полем рассеяния**.



Поле плоского конденсатора.

В целом ряде задач можно приближенно пренебречь полем рассеяния и полагать, что электрическое поле плоского конденсатора целиком сосредоточено между его обкладками.



Идеализированное представление поля плоского конденсатора.
Такое поле не обладает свойством потенциальности.

Электроемкость плоского конденсатора прямо пропорциональна площади пластин (обкладок) и обратно пропорциональна расстоянию между ними.

$$C = \frac{\epsilon_0 S}{d}$$

Если пространство между обкладками заполнено **диэлектриком**, электроемкость конденсатора увеличивается в ϵ раз:

$$C = \frac{\epsilon \epsilon_0 S}{d}$$

Примерами конденсаторов с другой конфигурацией обкладок могут служить сферический и цилиндрический конденсаторы.

Сферический конденсатор – это система из двух концентрических проводящих сфер радиусов R_1 и R_2 .

Цилиндрический конденсатор – система из двух соосных проводящих цилиндров радиусов R_1 и R_2 и длины L .

Емкости этих конденсаторов, заполненных диэлектриком с диэлектрической проницаемостью ϵ , выражаются формулами:

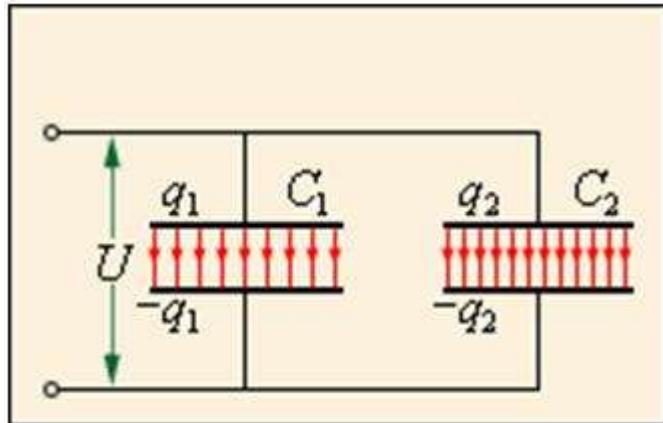
$$C = 4\pi\epsilon_0 \epsilon \frac{R_1 R_2}{R_2 - R_1} \quad \text{- сферический конденсатор}$$

$$C = 2\pi \epsilon_0 \epsilon \frac{L}{\ln R_2/R_1}$$

- цилиндрический конденсатор

Для получения заданного значения емкости конденсаторы соединяются между собой, образуя **батареи конденсаторов**.

1) При **параллельном соединении конденсаторов** соединяются их одноименно заряженные обкладки.



Напряжения на конденсаторах одинаковы $U_1 = U_2 = U$, заряды равны $q_1 = C_1 U$ и $q_2 = C_2 U$.

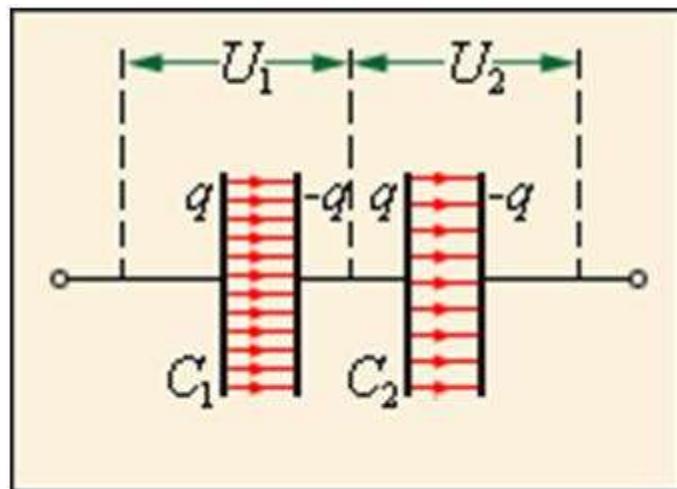
Такую систему можно рассматривать как единый конденсатор с емкостью C , заряженный

$$C = \frac{q_1 + q_2}{U} \quad \text{или } C = C_1 + C_2$$

зарядом $q = q_1 + q_2$ при напряжении между обкладками равном U . Отсюда следует

Таким образом, **при параллельном соединении емкости складываются**.

2) При **последовательном соединении конденсаторов** соединяют разноименно заряженные обкладки



$$U_1 = \frac{q}{C_1} \quad U_2 = \frac{q}{C_2}$$

Заряды обоих конденсаторов одинаковы $q_1 = q_2 = q$, напряжения на них равны

Такую систему можно рассматривать как единый конденсатор, заряженный зарядом q при напряжении между обкладками $U = U_1 + U_2$.

$$C = \frac{q}{U_1 + U_2} \quad \text{или} \quad \frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$

Следовательно,

При последовательном соединении конденсаторов складываются обратные величины емкостей.

Формулы для параллельного и последовательного соединения остаются справедливыми при любом числе конденсаторов, соединенных в батарею.

Т.е. в случае n конденсаторов одинаковой емкости C емкость батареи

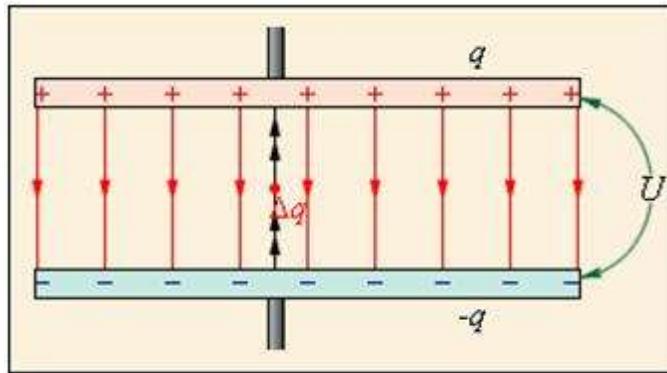
при параллельном соединении $C_{\text{общ}} = nC$

при последовательном соединении $C_{\text{общ}} = C/n$

Если обкладки заряженного конденсатора замкнуть металлическим проводником, то по цепи пойдет электрический ток, лампочка загорится и будет гореть до тех пор, пока конденсатор не разрядится. Значит, заряженный конденсатор содержит запас энергии.

Энергия заряженного конденсатора равна работе внешних сил, которую необходимо затратить, чтобы зарядить конденсатор.

Процесс зарядки конденсатора можно представить как последовательный перенос достаточно малых порций заряда $\Delta q > 0$ с одной обкладки на другую:



При этом одна обкладка постепенно заряжается положительным зарядом, а другая – отрицательным. Поскольку каждая порция переносится в условиях, когда на обкладках уже имеется некоторый заряд q , а между ними существует некоторая разность потенциалов

$$U = \frac{q}{C}$$

при переносе каждой порции Δq внешние силы должны совершить работу

$$\Delta A = U \Delta q = \frac{q \Delta q}{C}$$

Энергия W_e конденсатора емкости C , заряженного зарядом q , может быть найдена путем интегрирования этого выражения в пределах от 0 до q :

$$W_e = A = \frac{q^2}{2C}$$

Формулу, выражающую энергию заряженного конденсатора, можно переписать в другой эквивалентной форме, если воспользоваться соотношением $q = CU$.

$$W_e = \frac{q^2}{2C} = \frac{CU^2}{2} = \frac{qU}{2}$$

Электрическую энергию W_e следует рассматривать как потенциальную энергию, запасенную в заряженном конденсаторе.

По современным представлениям, электрическая энергия конденсатора локализована в пространстве между обкладками конденсатора, то есть в электрическом поле. Поэтому ее называют **энергией электрического поля**.