

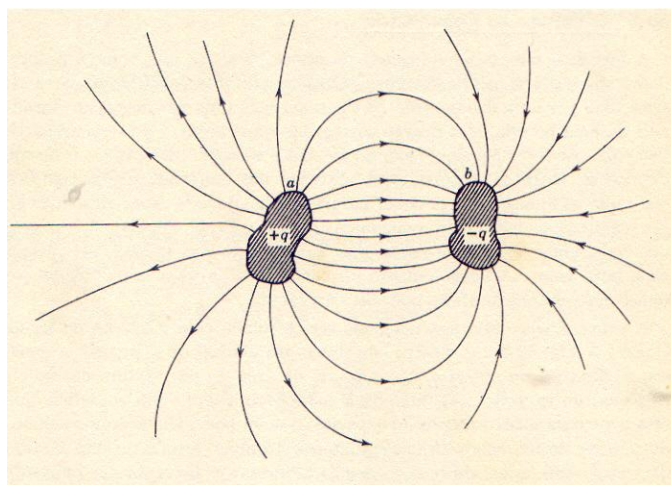
Aula 8: Capacitância

Garrafa de Leyden – inventada em 1745 pelo físico holandês Pieter van Musschenbroek (da Universidade de Leyden): consistia numa garrafa cheia de água e com as paredes metalizadas, um arame passando por uma tampa isolante (rolha) e ligado à parede interna. Seu objetivo era armazenar energia elétrica, tendo sido o antepassado dos atuais capacitores. Foi largamente empregado na pesquisa sobre eletricidade dos pioneiros como Benjamin Franklin.



Capacitor: dispositivo que armazena energia potencial elétrica num circuito. Também chamado “condensador”.

Forma genérica: dois condutores isolados e separados de uma certa distância, separados pelo ar ou outro meio isolante. Os condutores têm cargas de mesmo módulo q e sinais opostos.

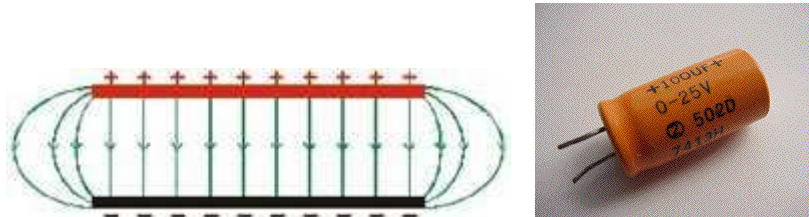


Os condutores são ambos equipotenciais, com potenciais V_a e V_b , com uma ddp $V = V_a - V_b$

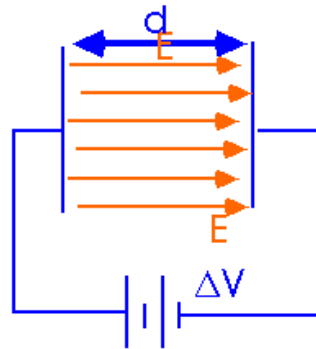
Capacitância: carga por unidade de ddp

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

Unidade no S.I.: $[C] = [q]/[V] = C/V = F$ (Farad)



Capacitor de placas paralelas: cargas $+q$ e $-q$ nas placas paralelas de área A , separadas por uma distância d - campo elétrico entre as placas é aproximadamente uniforme (desprezando efeitos de borda)



A ddp V entre as placas é mantida por uma fonte de tensão (pilha, bateria). Como o campo é uniforme, vale

$$V = E d$$

Para calcular o campo elétrico entre as placas, usaremos a Lei de Gauss. Passando uma gaussiana cilíndrica de altura h e área da base A paralela a uma das placas temos

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \int_{base1} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{base2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{lateral} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

onde q é a carga envolvida pela gaussiana = carga na superfície externa da placa

- Base 1: $d\mathbf{A}$ é paralelo ao campo \mathbf{E} , $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA \cos 0^\circ = E dA$. Como E é uniforme

$$\text{(constante)} \int_{base1} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \int_{base1} E dA = E \int_{base1} dA = EA$$

- Base 2: como encontra-se dentro da placa condutora, $E = 0$, logo $\int_{base2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = 0$

- Lateral: dA é perpendicular ao campo E , $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA \cos 90^\circ = 0$,

$$\text{então} \int_{lateral} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = 0$$

$$\epsilon_0 \Phi = \epsilon_0 EA = q$$

substituindo na definição de capacitância

$$C = \frac{q}{V} = \frac{\epsilon_0 EA}{Ed} \quad \text{ou seja,} \quad \boxed{C = \epsilon_0 \frac{A}{d}}$$

Problema resolvido: Uma capacitor de placas paralelas possui placas circulares de raio $r = 8,2$ cm e separação $d = 1,3$ mm. (a) Calcule a capacitância; (b) Que carga aparecerá sobre as placas se a ddp aplicada for de 120 V?

Solução: (a)

$$C = \epsilon_0 \frac{A}{d} = \epsilon_0 \frac{\pi r^2}{d} = \frac{(8,85 \times 10^{-12}) \pi (0,082^2)}{1,3 \times 10^{-3}} = 1,44 \times 10^{-10} F = 144 pF$$

$$(b) q = CV = 1,44 \times 10^{-10} \times 120 = 1,73 \times 10^{-8} C = 17,3 nC$$

Problema proposto: Sejam duas placas metálicas planas e quadradas de lado 1,00 m. Qual deveria ser a separação entre as placas, se com elas desejássemos construir um capacitor com capacitância de 1,00 F? É possível construir tal capacitor? Resposta: $8,85 \times 10^{-12}$ m.

Capacitor cilíndrico (garrafa de Leyden): uma casca cilíndrica de raio b envolvendo um cilindro condutor de raio a , ambas de comprimento L . A superfície gaussiana é um cilindro de raio r , onde $b < r < a$. Da Lei de Gauss:

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \int_{base1} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{base2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} + \int_{lateral} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

onde q é a carga envolvida pela gaussiana = carga no cilindro de raio a

- Bases 1 e 2: $d\mathbf{A}$ é perpendicular ao campo \mathbf{E} , $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA \cos 90^\circ = 0$. Como E é

uniforme (constante)
$$\int_{base1} E \cdot dA = \int_{base2} E \cdot dA = 0$$

- Lateral: $d\mathbf{A}$ é paralelo ao campo \mathbf{E} , $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = E dA \cos 0^\circ = E dA$, onde E é constante apenas sobre a superfície (E depende de r). Logo

$$\int_{lateral} E \cdot dA = \int_{lateral} E dA = EA = E(2\pi rL), \text{ onde } A \text{ é a área da lateral}$$

$$\epsilon_0 \Phi = \epsilon_0 E(2\pi rL) = q$$

Isolando E , que é uma função do raio r , temos

$$E(r) = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 Lr}$$

Para calcular a ddp entre os cilindros usamos a fórmula vista na Aula 7, adaptando-a: o índice i refere-se à placa positiva, e f à placa negativa:

$$V = V_+ - V_- = \int_+^- E \cdot ds = \int_+^- E(r) dr$$

já que o vetor \mathbf{E} é paralelo ao vetor $d\mathbf{s}$ (elemento de deslocamento), logo

$$\mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = E |ds| \cos 0^\circ = E dr$$

Substituindo $E(r)$, e lembrando que tanto q , como L são constantes:

$$V = \int_{r=a}^{r=b} \frac{q}{2\pi\epsilon_0 Lr} dr = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 L} \int_a^b \frac{dr}{r}$$

Usamos a integral elementar $\int \frac{du}{u} = \ln |u| + C$ para calcular

$$\int_a^b \frac{dr}{r} = \ln r \Big|_a^b = \ln b - \ln a = \ln \left(\frac{b}{a} \right)$$

$$V = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 L} \ln \left(\frac{b}{a} \right)$$

substituindo na definição de capacitância

$$C = \frac{q}{V} = \frac{q}{\frac{q}{2\pi\epsilon_0 L} \ln\left(\frac{b}{a}\right)} \quad \text{ou seja,} \quad \boxed{C = 2\pi\epsilon_0 \frac{L}{\ln(b/a)}}$$

Capacitor esférico: Vimos (Lei de Gauss) que uma casca esférica carregada gera um campo elétrico nulo em pontos em seu interior. No seu exterior, o campo é o mesmo que seria obtido se toda a carga Q da casca estivesse concentrada em seu centro. Sendo R o raio da esfera temos

$$E = \begin{cases} 0 & , r < R \\ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} & , r \geq R \end{cases}$$

Por extensão, o potencial elétrico gerado pela casca para pontos no seu exterior é o mesmo que o de uma carga puntiforme Q no centro. Então

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r} \quad \text{se } r \geq R$$

Na superfície da casca $r = R$, e temos

$$\boxed{V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}}$$

Supondo que a casca esférica é um condutor isolado em equilíbrio eletrostático, vimos que todos os seus pontos têm o mesmo potencial. Logo, mesmo no interior da casca esférica, o potencial, além de ser constante, **continua valendo** kQ/R , que é o seu valor na superfície da casca. Esse resultado vale tanto para uma casca esférica como para uma esfera maciça condutora de raio R .

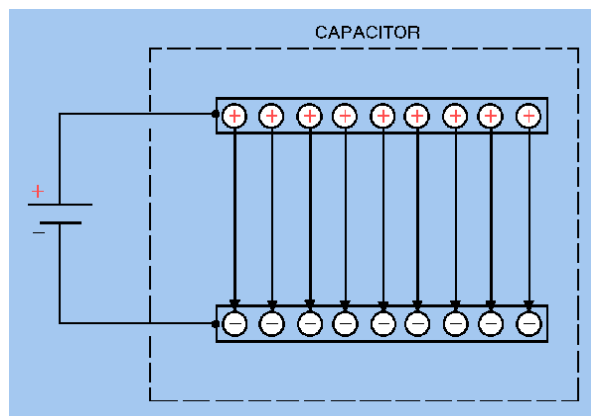
A partir dessas relações, podemos mostrar que a capacitância de um capacitor esférico: duas cascas esféricas concêntricas de raios a e b , é [vide H., 27-3]:

$$\boxed{C = 4\pi\epsilon_0 \frac{ab}{b-a}}$$

Energia elétrica armazenada num capacitor: suponha um capacitor inicialmente descarregado. Ligamos suas placas a uma bateria que fornece uma ddp constante V sobre o capacitor. A bateria tem terminais positivo (potencial maior) e negativo (potencial menor). As cargas fluem pelo circuito do ponto de maior para o ponto de menor potencial. Como o

capacitor não permite condução, as cargas ficam armazenadas nas placas, e um campo elétrico surge entre elas.

A bateria fornece a energia necessária para realizar trabalho sobre as cargas que se deslocam – ela é um agente externo, pois realiza trabalho W contra o campo elétrico entre as placas. Logo, se a bateria transferiu uma carga q aparece uma ddp V tal que $V = + W/q$, ou seja, $W = V \cdot q$



Para um elemento de carga transferida dq temos um trabalho elementar $dW = V dq$ (lembre que a ddp entre as placas é constante). Como $C = q/V$ temos

$$dW = (q/C) dq.$$

O trabalho total realizado para carregar o capacitor, desde ele descarregado ($q = 0$) até uma carga final $q = Q$ é obtido por integração

$$W = \int_i^f dW = \int_0^Q \frac{q}{C} dq = \frac{1}{C} \int_0^Q q dq = \frac{1}{C} \frac{q^2}{2} \Big|_0^Q = \frac{1}{C} \frac{Q^2}{2}$$

Este trabalho é armazenado no capacitor sob a forma de energia potencial elétrica: $U = W$

$$U = \frac{Q^2}{2C}$$

Como $Q = CV$, temos $U = C^2 V^2/2C$, ou seja

$$U = \frac{1}{2} CV^2$$

Problema resolvido: Um capacitor de $60 \mu\text{F}$ está carregado sob uma ddp de 12 V. Remove-se o capacitor da bateria e aumentamos a separação entre suas placas, de 2,0 mm para 3,5 mm. (a) Qual a carga no capacitor? (b) Qual a energia armazenada inicialmente no

capacitor? (c) De quanto é alterada a energia depois de se aumentar a separação entre as placas?

Solução: (a) $Q = C_1 V_1 = 60 \times 10^{-6} \times 12 = 7,2 \times 10^{-4} \text{ C}$

(b) Antes de se aumentar a distância entre as placas

$$U_1 = \frac{1}{2} C_1 V_1^2 = \frac{60 \times 10^{-6} \times 12^2}{2} = 4,32 \times 10^{-3} \text{ J}$$

(c) Após ter sido desligado da bateria, o capacitor mantém a carga Q constante nas suas placas. Como campo elétrico é dado por $E = Q/\epsilon_0 A$, ele também permanece constante quando suas placas são afastadas. Já que $V = Ed$, temos que a ddp muda quando as placas se afastam:

$$E = \frac{V_1}{d_1} = \frac{V_2}{d_2} \qquad V_2 = V_1 \frac{d_2}{d_1} = 12 \frac{3,5}{2,0} = 21 \text{ V}$$

$$Q_1 = Q_2 = Q = \text{constante}$$

$$C_2 = Q/V_2 = 7,2 \times 10^{-4} / 21 = 3,43 \times 10^{-5} \text{ C}$$

A energia armazenada no capacitor após as placas terem sido afastadas é

$$U_2 = \frac{1}{2} C_2 V_2^2 = \frac{34,3 \times 10^{-6} \times 21^2}{2} = 7,56 \times 10^{-3} \text{ J}$$

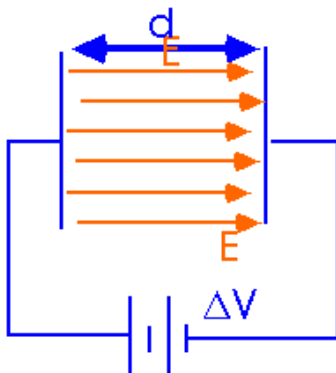
o que resulta num aumento de energia igual a $7,56 \times 10^{-3} - 4,32 \times 10^{-3} = 3,24 \times 10^{-3} \text{ J}$.

Problema proposto: Suponha, no problema anterior, que uma das placas esteja fixa, a outra sendo livre para se mover. Calcule o trabalho que deve ser feito para afastar as placas de 2,0 para 3,5 mm. Resposta: $3,24 \times 10^{-3} \text{ J}$.

Densidade de Energia Elétrica: Podemos imaginar que esta energia U está armazenada no campo elétrico entre as placas do capacitor. A densidade de energia u é a energia U por unidade de volume do campo elétrico

$$u = \frac{U}{\text{vol}}$$

Unidade no S.I.: $[u] = [U]/[\text{vol}] = \text{J/m}^3$ (Joules por metro cúbico)



Para um capacitor de placas paralelas $C = \epsilon_0 A/d$. A região entre as placas é um prisma ou um cilindro (dependendo da forma das placas) de altura d e área da base A . O volume da região entre as placas é

$$\text{vol} = A d$$

Logo

$$u = \frac{U}{Ad} = \frac{CV^2}{2Ad} = \frac{1}{2Ad} \epsilon_0 \frac{A}{d} V^2 = \frac{1}{2} \epsilon_0 \left(\frac{V}{d} \right)^2$$

Como o campo elétrico E é uniforme entre as placas $E = V/d$, logo

$$u = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2$$

Essa expressão é **bastante** geral:

- vale para qualquer geometria do capacitor (cilíndrico, esférico, etc.)
- vale para qualquer região contendo um campo elétrico, mesmo sem um capacitor (Ex.: onda eletromagnética)

Problema resolvido: Uma esfera metálica isolada cujo diâmetro é 10 cm tem um potencial de 8000 V. Calcule a densidade de energia elétrica próximo à superfície da esfera.

Solução: O campo elétrico e o potencial na superfície de uma esfera de carga Q e raio R são dados, respectivamente, por

$$E = k \frac{Q}{R^2}, V = k \frac{Q}{R}$$

Dividindo as duas equações temos $E = V/R = 2V/d$ donde a densidade de energia elétrica é

$$u = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 = \frac{\epsilon_0}{2} \left(\frac{2V}{d} \right)^2 = \frac{8,85 \times 10^{-12}}{2} \left(\frac{2 \times 8000}{0,1} \right)^2 = 0,1133 \frac{J}{m^3}$$

Problema proposto: Calcule a densidade de energia elétrica a 1 cm de distância de uma barra longa e fina carregada com uma densidade linear de carga $\lambda = 2,0 \mu\text{C/m}$. Resposta: $57,3 \text{ J/m}^3$.