

Auxiliar 3

- Conductores y Condensadores

Repaso:

• Recordar potencial eléctrico:

→ Como $\nabla \times E = 0$, podemos escribir el campo eléctrico como el gradiente de un potencial

$$\Rightarrow E = -\nabla V$$

↑
Definición!!

⇒ Cuando un campo es simple (depende de 1 sola variable) podemos integrar para saber el potencial

$$V - V_0 = \int E \, dl$$

↑
Referencia

• Conductores: Material que permite libremente el mov de las cargas

Propiedades: - Campo nulo dentro del conductor ⇒ Equipotencial.

- Las cargas solo se acumulan en las superficies

- Para que se cumplan las propiedades anteriores el campo cerca de la superficie del conductor es perpendicular y vale $\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \hat{n}$ ⇒ vector normal.

P1] Repasar capacitancias de los condensadores mas usuales:

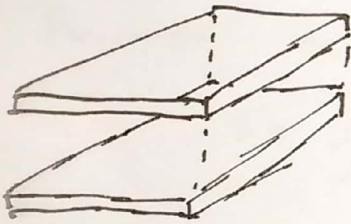
Placas paralelas, cilindrico, Esferico

- Recordar que la definicion de capacitancia es:

$$C = \frac{Q}{|\Delta V|}$$

"Cuanta carga almacena un condensador dado una cierta diferencia de potencial"

a) Placas paralelas

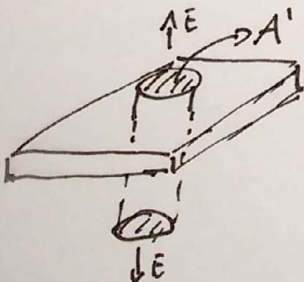


¿Como resolvemos estos problemas?

- Nos damos una carga en el condensador, sacamos con ello el campo, luego el potencial y luego la capacitancia (tambien se puede hacer al revés)

- Suponemos que cada placa tiene carga Q y $-Q$ respectivamente y que tiene un área A y están separadas por una distancia d

- Si vemos una sola placa y hacemos ley de Gauss



$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 2E \cdot A'$$

$$\frac{Q}{\epsilon_0} = \sigma \cdot A' \cdot \frac{1}{\epsilon_0}$$

$$2E \cdot A' = \frac{\sigma A'}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

- Luego como la placa de abajo tiene carga $-Q$, el campo es paralelo también, luego el campo total entre las placas es

$$\textcircled{G} \left| \begin{array}{c} \vec{E}_Q \\ \vec{E}_{-Q} \end{array} \right| \Rightarrow E = 2 \cdot \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} //$$

- Sacamos el potencial integrando entre 0 y d

$$\Delta V = - \int_0^d \frac{\sigma}{\epsilon_0} dx = - \frac{\sigma d}{\epsilon_0}$$

- Escribimos σ en función de Q , como es uniforme:

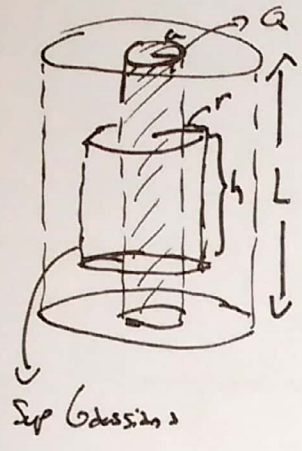
$$\sigma = \frac{Q}{A}$$

$$\Rightarrow |\Delta V| = \frac{Qd}{\epsilon_0 A}$$

- Luego la capacitancia será:

$$C = \frac{Q}{|\Delta V|} = \frac{Q}{\frac{Qd}{\epsilon_0 A}} = \frac{\epsilon_0 A}{d} //$$

b) Cilindrico , el procedimiento es equivalente



• Con ley de Gauss el campo es

$$\rightarrow \oint E \cdot ds = E \cdot \underbrace{2\pi r h}_{\substack{\text{Sup de la} \\ \text{Superficie} \\ \text{Gaussiana}}}$$

$$\Rightarrow E \cdot 2\pi r h = 2\pi a h \frac{V}{\epsilon_0}$$

$$\rightarrow \frac{Q}{\epsilon_0} = \underbrace{2\pi a h}_{\substack{\text{Superficie} \\ \text{del cilindro interno}}} \cdot \frac{V}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E = \frac{aV}{\epsilon_0 \cdot r}$$

• Sacamos el potencial

$$\Delta V = \int_a^b \frac{aV}{\epsilon_0} \cdot \frac{dr}{r} = \frac{aV}{\epsilon_0} \cdot \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

Pero

$$V = \frac{Q}{2\pi a \cdot L}$$

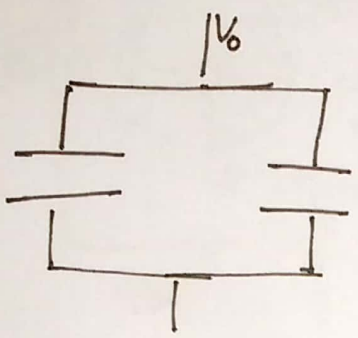
• Luego la capacitancia es

$$C = \frac{Q}{|\Delta V|} = \frac{Q}{\frac{a \cdot Q \cdot \ln\left(\frac{b}{a}\right)}{2\pi a L}} \Rightarrow C = \frac{2\pi \cdot L \cdot \epsilon_0}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

c) Esferico Propuesto ∩

P2

• Tenemos inicialmente dos condensadores conectados en paralelo



• Cada placa tiene dimensiones L y w y están separadas por una distancia d

• Luego cada condensador tendrá una capacitancia

$$C_0 = \frac{\epsilon_0 A}{d} \xrightarrow{\text{área}} \approx \frac{\epsilon_0 wL}{d}$$

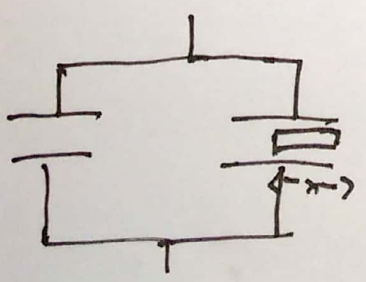
• Como los condensadores están en paralelo la capacitancia equivalente es: $C_{eq}'' = \sum_i C_i$

$$\Rightarrow C_{eq}'' = \frac{2\epsilon_0 wL}{d}$$

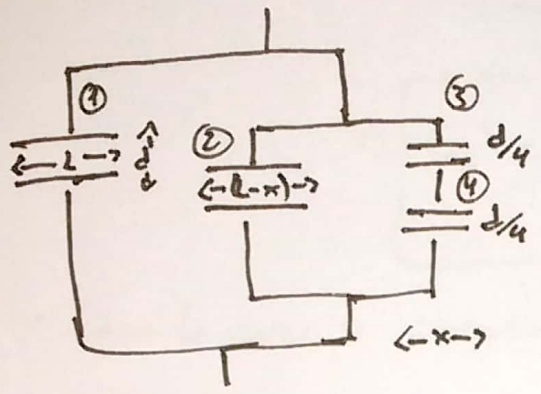
• Calculamos la carga inicial

$$Q_0 = C_{eq}'' \cdot V_0 \Rightarrow \boxed{Q_0 = \frac{2\epsilon_0 wL}{d} V_0}$$

• Luego introducimos un conductor al condensador del lado derecho



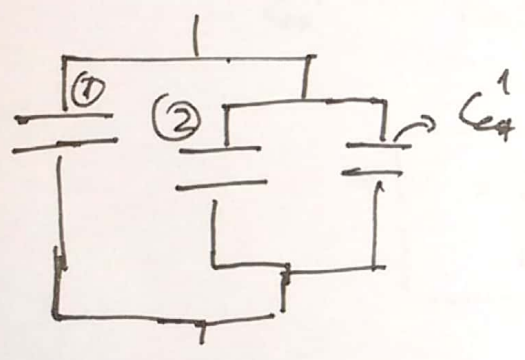
Podemos interpretar este circuito con un circuito equivalente, con distintos condensadores (otras dimensiones)



Donde usando las mismas definiciones anteriores

$$C_3 = C_4 = \frac{\overbrace{\epsilon_0}^{\text{Nuevo Area}} \cdot \underbrace{w \cdot x}_{\text{Nuevo Ancho}}}{d/4} = \frac{4 \epsilon_0 w x}{d}$$

• Juntamos (3) y (4) y el circuito queda

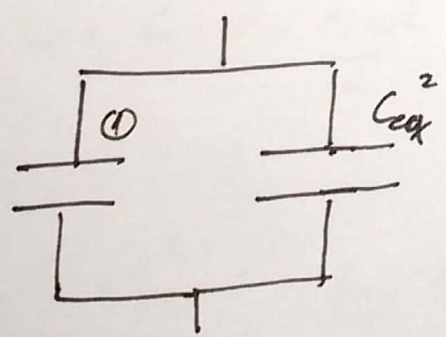


• Donde, como C_3 y C_4 están en serie

$$\left(C_{eq}^1 \right)^{-1} = \frac{1}{C_3} + \frac{1}{C_4} = \frac{2}{C_3}$$

$$\Rightarrow C_{eq}^1 = \frac{C_3}{2} = \frac{2 \epsilon_0 w x}{d}$$

• Volvemos a sumar (2) y C_{eq}^1



• Donde sumamos en paralelo

$$C_{eq}^2 = C_2 + C_{eq}^1$$

$$= \frac{\epsilon_0 w (L-x)}{d} + \frac{\epsilon_0 w 2x}{d}$$

$$C_{eq}^2 = \frac{\epsilon_0 w (x+L)}{d}$$

Calculamos la capacitancia equivalente final

$$C_{eq}^f = C_1 + C_{eq}^2 = \frac{\epsilon_0 w L}{d} + \frac{\epsilon_0 w (x+L)}{d}$$

$$\Rightarrow C_{eq}^f = \frac{\epsilon_0 w (x+2L)}{d}$$

• Como la carga se conserva, el potencial asociado a esta capacitancia es:

$$V' = \frac{Q_0}{C_{eq}^f} = \frac{Q_0 \cdot d}{\epsilon_0 w (x+2L)} \stackrel{\text{Reemplazamos}}{=} \frac{2\epsilon_0 w L V_0}{d} \cdot \frac{d}{\epsilon_0 w (x+2L)}$$

$$\Rightarrow V' = \frac{2LV_0}{(x+2L)}$$

• Como los condensadores están en paralelo comparten el potencial (V'), luego es directo sacar las cargas de cada condensador

$$Q_1 = C_1 \cdot V' = \frac{\epsilon_0 w L}{d} \cdot \frac{2LV_0}{(2L+x)} \Rightarrow Q_1 = \frac{2\epsilon_0 w V_0 L^2}{d(2L+x)}$$

$$Q_2 = C_{eq}^2 \cdot V' = \frac{\epsilon_0 w (x+L)}{d} \cdot \frac{2LV_0}{(x+2L)} = \frac{2LV_0 \epsilon_0 w (x+L)}{d(x+2L)}$$

$$= \frac{2LV_0 \epsilon_0 w [x+L+L-L]}{d(x+2L)} \Rightarrow Q_2 = \frac{2LV_0 \epsilon_0 w}{d} \left[1 - \frac{L}{x+2L} \right]$$

P4] Una esfera de radio a se carga con pot V_0 y se aísla, luego se conecta a tierra a través de un condensador con capacidad C (Tierra $\Rightarrow V=0$)

a) Calcular el potencial final de la esfera / carga de la esfera / y carga del condensador

- Primero tenemos que saber la carga inicial de la esfera, como sabemos el radio de la esfera y que fue cargada inicialmente con V_0 , como el conductor es equipotencial, luego

$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 a} \Rightarrow \boxed{Q_i = 4\pi\epsilon_0 a V_0}$$

- Cuando conectamos la esfera al condensador, cambia la carga y el potencial de la esfera, si Q_{est} es la carga de la esfera y Q_c carga del condensador, por conservación de la carga:

$$Q_i = Q_{est} + Q_c \quad (I)$$

- Además el condensador y la esfera comparten potencial, luego se cumple

$$Q_c = C \cdot V \quad (II)$$

$$Q_{est} = 4\pi\epsilon_0 a V \quad (III)$$

Tenemos 3 ecuaciones [(i), (ii), (iii)] y 3 incógnitas [V, Qc, Qest]
Podemos resolver:

-> Reemplazando (ii), (iii) en (i)

$$\Rightarrow Q_i = C \cdot V + 4\pi \epsilon_0 a V$$

$$\Rightarrow V = \frac{Q_i}{C + 4\pi \epsilon_0 a} = \frac{4\pi \epsilon_0 a V_0}{C + 4\pi \epsilon_0 a} \Rightarrow \boxed{V = \frac{4\pi \epsilon_0 a V_0}{C + 4\pi \epsilon_0 a}}$$

-> Reemplazamos V en (ii) y (iii)

$$\Rightarrow \boxed{Q_c = \frac{4\pi \epsilon_0 a C V_0}{C + 4\pi \epsilon_0 a}}$$

$$\Rightarrow \boxed{Q_{est} = \frac{(4\pi \epsilon_0 a)^2 V_0}{C + 4\pi \epsilon_0 a}}$$

b) Debemos hacer balance de energías

Energía inicial $\rightarrow \bar{E}_i = \frac{1}{2} \frac{Q_i^2}{4\pi \epsilon_0 a}$

Energía final $\rightarrow E_f = \frac{1}{2} \frac{Q_{est}^2}{4\pi \epsilon_0 a} + \frac{1}{2} \frac{Q_c^2}{C}$

Esfera

Condensador

$$\Rightarrow \boxed{\Delta E = E_f - E_i}$$

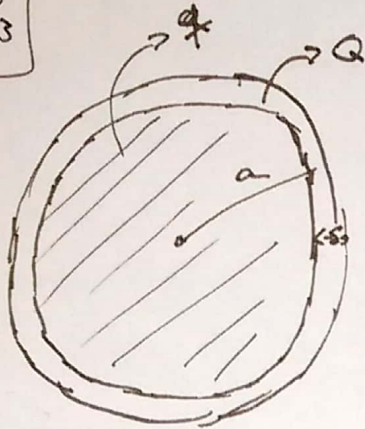
Recordar que la energía de una esfera con carga Q y radio R es

$$U = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{4\pi \epsilon_0 a}$$

Recordar que para los condensadores

$$U = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} C V^2 = \frac{1}{2} Q V$$

P3



a) • Sabemos que dentro el campo es

$$E(r) = k \left(\frac{r}{a}\right)^4 \hat{r}$$

• Usamos la ley de Gauss para calcular la densidad de carga.

$$\Rightarrow \nabla E = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

• Como E solo es en \hat{r} usamos la divergencia en es rícos

Como $\nabla \cdot = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 \cdot)$

$$\Rightarrow \frac{\rho}{\epsilon_0} = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left(r^2 \cdot \frac{k \cdot r^4}{a^4} \right) = \frac{k}{a^4} \cdot \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^6) = \frac{k}{a^4} \cdot \frac{6r^5}{r^2}$$

$$\Rightarrow \boxed{\rho = \frac{6k \epsilon_0}{a^4} \cdot r^3}$$

• Para saber k, usamos que dentro del cascarón hay una carga q.

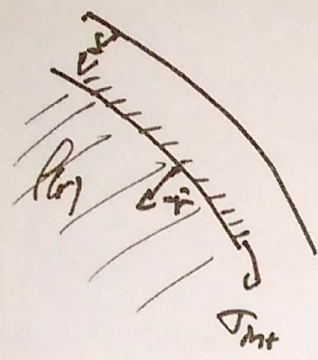
$$\Rightarrow q = \iiint \rho(r) dv = \iiint \frac{6k \epsilon_0}{a^4} \cdot r^3 \cdot r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi$$

$$= \frac{6k \epsilon_0}{a^4} \cdot \underbrace{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \sin \theta d\theta d\phi}_{4\pi} \cdot \underbrace{\int_0^a r^5 dr}_{\frac{r^6}{6}}$$

$$\Rightarrow \cancel{k} \quad q = 4\pi k \epsilon_0 a^2 \Rightarrow k = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 a^2}$$

$$\therefore \Rightarrow \boxed{\rho = \frac{6}{4\pi a^6} q r^3}$$

b). Por propiedades de los conductores la densidad de carga en la sup interna debe ser igual a $\sigma_{int} = \epsilon_0 E|_{borde}$



$$\Rightarrow E|_{borde} = \frac{\sigma_{int}}{\epsilon_0} \cdot \hat{n} \quad ; \quad \text{Como } \vec{E} = \frac{k}{a^3} r^4 \hat{r} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a^3} r^4 \hat{r}$$

$$\Rightarrow E|_{borde} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a^3} \cdot a^4 \hat{r} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a^2} \hat{r}$$

$$\Rightarrow \sigma_{int} = \epsilon_0 E|_{borde} \cdot \hat{n} \quad ; \quad \hat{n} = -\hat{r} = \frac{\hat{r}}{-1}$$
$$= \epsilon_0 \cdot \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a^2} \cdot \frac{\hat{r}}{-1}$$

$$\boxed{\sigma_{int} = \frac{-q}{4\pi a^2}}$$

Para calcular la densidad de carga superficial exterior, usamos la conservación de la carga, ya que sabemos que en el casquete la carga total es Q

$$\Rightarrow Q = \sigma_{int} \cdot A_{int} + \sigma_{ext} \cdot A_{ext}$$
$$= \sigma_{int} \cdot 4\pi a^2 + \sigma_{ext} \cdot 4\pi (a + \delta)^2$$

$$\Rightarrow Q_0 = \frac{-q}{4\pi a^2} \cdot 4\pi a^2 + \sigma_{ext} \cdot 4\pi (a + \delta)^2$$
$$\Rightarrow \boxed{\sigma_{ext} = \frac{Q + q}{4\pi (a + \delta)^2}}$$

c) Calculamos el potencial ya que sabemos los campos por ley de Gauss

$$\underline{r < a} \quad E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a^3} r^4 \hat{r}$$

$$\underline{r > a} \quad E = \frac{q+Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r} \quad \rightarrow \text{Carga encerrada.}$$

• Integramos

$$\underline{r > a} \quad V(r) = - \int_{\infty}^r E \cdot dr = - \int_{\infty}^r \frac{q+Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$V(r) = \frac{q+Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Despreciando δ

$\underline{r > a}$

$$V(r) = - \int_{\infty}^a E dr - \int_a^r E dr = \frac{q+Q}{4\pi\epsilon_0 a} - \int_a^r \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a^3} r^4 dr$$

$$V(r) = \frac{q+Q}{4\pi\epsilon_0 a} - \frac{q}{20\pi\epsilon_0 a^3} [r^5 - a^5]$$