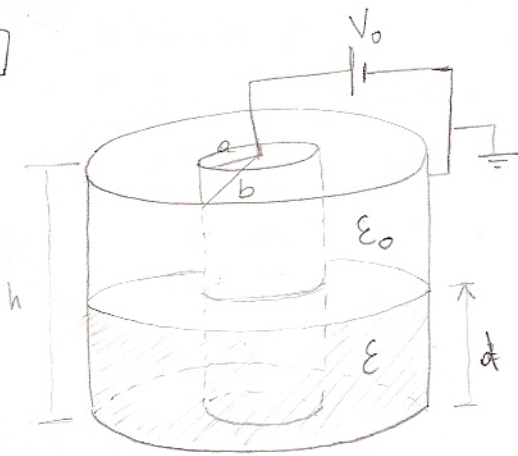


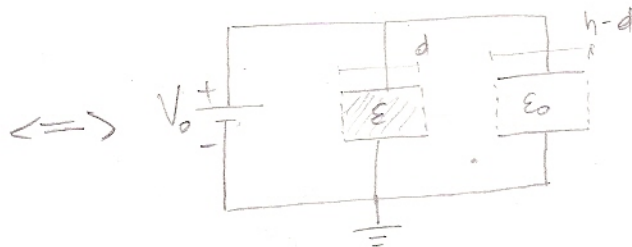
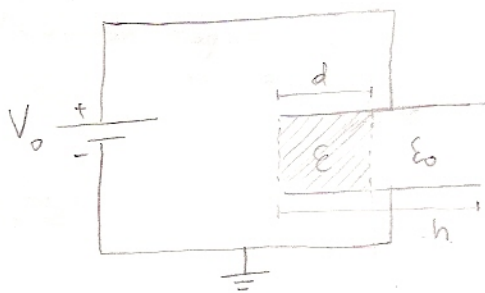
P1



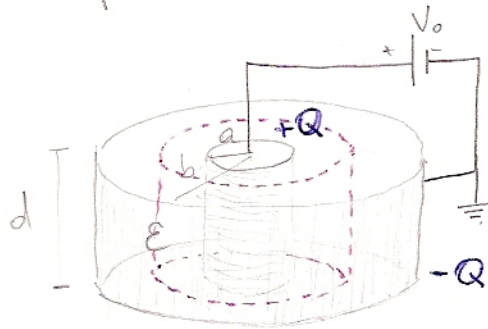
a) Calcule la capacidad del sistema.

b) Calcule las densidades de carga en cada placa.

Observemos que el sistema se puede esquematizar como:



Es decir, el sistema se puede considerar como 2 condensadores en paralelo. Calculemos la capacidad de uno de ellos...



Utilizando la ley de Gauss en un volumen cilíndrico de altura d y radio r .

- Si $r < a$, la carga encerrada es cero por lo que el campo es cero.
- Si $r > b$, la carga encerrada también es cero ($+Q - Q = 0$), por lo que el campo fuera del sistema también es nulo.

Por simetría el campo apunta radialmente hacia afuera.

$\Rightarrow \vec{D} = D(r) \hat{r}$ (cilíndricas), donde se han despreciado los efectos de borde.

Si $r \in (a, b)$ la carga encerrada es Q . Luego,

$$\oiint \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q$$

↑
integral cerrada

$$\underbrace{\iint_{\text{tapa sup.}} \vec{D} \cdot d\vec{S}}_{\hat{r} \cdot \hat{k} = 0} + \underbrace{\iint_{\text{tapa inf.}} \vec{D} \cdot d\vec{S}}_{\hat{r} \cdot (-\hat{k}) = 0} + \iint_{\text{manto}} \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q$$

← como se elige dirección \hat{r} , despreciando los efectos de borde las tapas no contribuyen al campo.

$$\iint_{\text{manto}} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_0^{2\pi} \int_0^d D(r) \hat{r} \cdot r d\phi dz \hat{r} = Q$$

$$2\pi \cdot d \cdot D(r) \cdot r = Q$$

$$\vec{D}(r) = \frac{Q}{2\pi d r} \hat{r}$$

$$\Rightarrow \vec{E}(r) = \frac{Q}{2\pi d \epsilon r} \hat{r} = -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial r} \hat{r}$$

$$\Rightarrow V(r) = -\frac{Q}{2\pi d \epsilon} \ln r + V_{\text{ref}}$$

Sabemos que $V_0 = V(a) - V(b)$
 ↑
 borne + borne -

$$V_0 = -\frac{Q}{2\pi d \epsilon} \ln a + \frac{Q}{2\pi d \epsilon} \ln b$$

$$V_0 = \frac{Q}{2\pi d \epsilon} \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

$$\Rightarrow Q = \frac{2\pi d \epsilon V_0}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

Q se distribuye uniformemente sobre el manto de un cilindro. Luego

$$\sigma = \frac{Q}{A_{\text{manto}}}$$

De esta forma

$$A_{\text{int}} = 2\pi a d \Rightarrow \sigma_{\text{int}} = \frac{2\pi d \epsilon V_0}{2\pi a d} = \frac{\epsilon V_0}{a}$$

$$A_{\text{ext}} = 2\pi b d \Rightarrow \sigma_{\text{ext}} = \frac{2\pi d \epsilon V_0}{2\pi b d} = \frac{\epsilon V_0}{b}$$

La capacidad queda entonces:

$$C = \frac{Q}{V} = \frac{\frac{2\pi d \epsilon V_0}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}}{V_0} = \frac{2\pi d \epsilon}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

Regresemos ahora al problema original, la capacidad total este dada por (2 condensadores en paralelo):

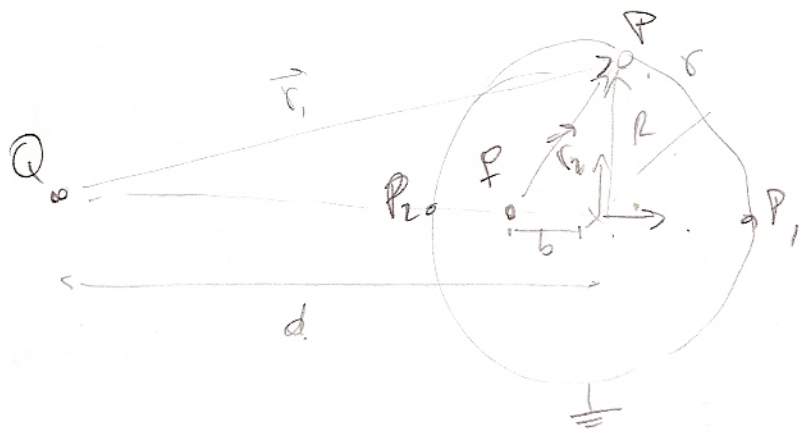
$$C = \frac{2\pi d \epsilon}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)} + \frac{2\pi (h-d) \epsilon_0}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

$$C = \frac{2\pi}{\ln\left(\frac{b}{a}\right)} (d\epsilon + h\epsilon_0 - d\epsilon_0)$$

Y las densidades de carga superficial quedan dadas por:

$$\sigma_{\text{int}} = \begin{cases} \frac{\epsilon V_0}{a} & \text{si } z \in (0, d) \\ \frac{\epsilon_0 V_0}{a} & \text{si } z \in (d, h) \end{cases} \quad \sigma_{\text{ext}} = \begin{cases} \frac{\epsilon V_0}{b} & \text{si } z \in (0, d) \\ \frac{\epsilon_0 V_0}{b} & \text{si } z \in (d, h) \end{cases}$$

P2



a) Encuentre f y b tal que el potencial en el casquete esférico sea nulo.

b) Si la esfera está a potencial V_0 , ¿cómo debe modificar su modelo de carga imagen?



$$\vec{E} = E(r) \hat{r}$$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$\int_0^{2\pi} \int_0^\pi E(r) \cdot r^2 \sin\theta d\theta d\phi = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$E(r) r^2 \cdot 2 \cdot 2\pi = \frac{Q}{\epsilon_0} \Rightarrow \vec{E}(r) = \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \hat{r} = -\nabla V = -\frac{\partial V}{\partial r} \hat{r}$$

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

En la superficie de la esfera se tiene:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \left(\frac{Q}{\|\vec{r}_1\|} + \frac{f}{\|\vec{r}_2\|} \right) = 0$$

En P_1 :

$$\left. \begin{array}{l} \vec{r}_1 = d+R \\ \vec{r}_2 = b+R \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{Q}{d+R} + \frac{f}{b+R} = 0$$

$$f = -\frac{R}{d} Q$$

En P_2 :

$$\left. \begin{array}{l} \vec{r}_1 = d-R \\ \vec{r}_2 = R-b \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{Q}{d-R} + \frac{f}{R-b} = 0$$

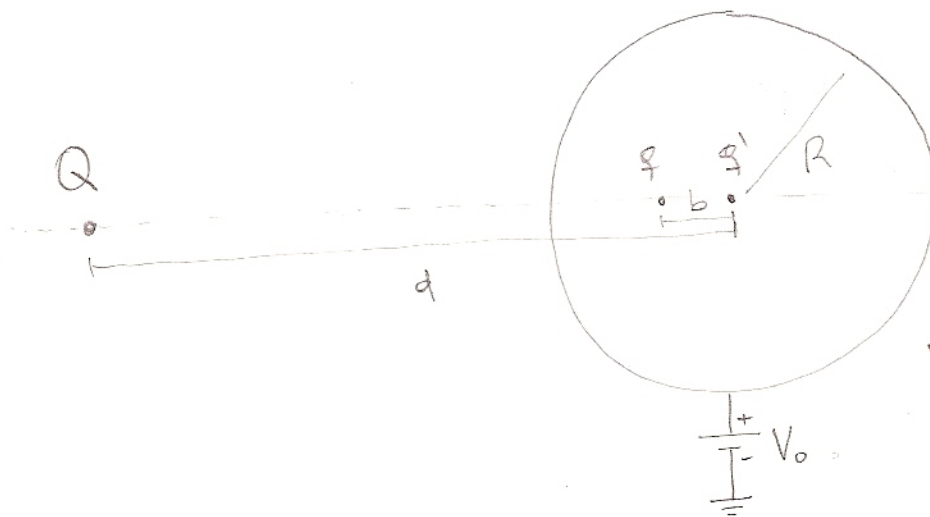
$$b = \frac{R^2}{d}$$

b) Utilizando Q y q' , la superficie de la esfera queda con potencial nulo. Si agregamos otra carga q'' al centro, podemos ajustar el potencial sin perder la simetría de lo ya calculado.

Se necesita que a distancia R el potencial producido por q'' sea V_0 .

$$\Rightarrow V_0 = \frac{q''}{4\pi\epsilon_0 R} \Rightarrow q'' = 4\pi\epsilon_0 R V_0$$

Así se modela completamente el sistema:



Es decir, se reemplaza la esfera conductora a potencial V_0 por el par de cargas q y q' .

- El campo producido por q, q', Q es válido como solución únicamente al exterior de la esfera. Sin embargo, sabemos que al interior de la esfera conductora $\vec{E} = 0$ y $V = V_0 = \text{cte}$.
- La solución es válida pues el potencial producido por q, q' y Q satisface la ecuación de Laplace y satisface las mismas condiciones de borde. Luego, por existencia y unicidad de las soluciones de ecuaciones diferenciales, los sist. son equivalentes.