

## Electromagnetismo II

### Soluciones a la Tarea # 5

Marzo, 2025

1. Cuando el capacitor está conectado a la batería con potencial  $\Delta\phi_0$ , la carga de las placas es  $Q = C\Delta\phi_0$ , donde la capacitancia con vacío entre las placas es  $C = \frac{L^2}{4\pi d}$  (unidades gaussianas) y cuando está lleno con dieléctrico es  $C = \frac{\epsilon L^2}{4\pi d}$ . [En unidades SI  $C = \frac{\epsilon L^2}{d} = \frac{\epsilon_0 \kappa_\epsilon L^2}{d}$ ] Al introducir sólo una parte del dieléctrico la capacitancia es,

$$C_x = \frac{L[L + x(\epsilon - 1)]}{4\pi d}$$

donde  $x$  es la longitud ocupada por el dieléctrico en la dirección de  $L$  (o sea que  $L - x$  es la extensión de la región sin dieléctrico). Al mantener  $\Delta\phi_0$  constante la carga  $Q$  va cambiando y al llegar a la mitad,  $x = L/2$  el valor final de la carga es,

$$Q_f = C_x \Delta\phi_0 = \frac{L[L + L/2(\epsilon - 1)]}{4\pi d} \Delta\phi_0 = \frac{L^2(1 + \epsilon)}{8\pi d} \Delta\phi_0.$$

Luego la batería se desconecta, con lo que  $Q_f$  se mantiene fija, y se introduce todo el dieléctrico; la diferencia de potencial final será,

$$\Delta\phi_f = \frac{Q_f}{C_{x=L}} = \frac{Q_f}{L^2\epsilon/4\pi d} = \frac{1 + \epsilon}{2\epsilon} \Delta\phi_0.$$

[En SI es  $\Delta\phi_f = \frac{1 + \kappa_\epsilon}{2\kappa_\epsilon} \Delta\phi_0$ ]

El campo eléctrico final es,  $E_f = \frac{\Delta\phi_f}{d} = \frac{1 + \epsilon}{2\epsilon d} \Delta\phi_0$

2. (a) Tomando una superficie gaussiana cilíndrica de radio  $r$  y longitud  $L$ , la ley de Gauss, para  $a < r < c$ , en unidades gaussianas da

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{a} = 4\pi Q \quad \rightarrow \quad 2\pi r L D = 4\pi Q$$

y en unidades SI es  $2\pi r L D = Q$ . Entonces

$$D = \frac{2Q}{rL} \quad \left[ = \frac{Q}{2\pi r L}, \text{ en SI} \right]$$

El campo eléctrico en el vacío es  $E = D$  [ $E = D/\epsilon_0$  en SI] por lo que la diferencia de potencial entre los cilindros es

$$\Delta\phi = \int_a^c E dr = \int_a^c \frac{2Q dr}{rL} = \frac{2Q}{L} \log(c/a) \quad \left[ = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 L} \log(c/a), \text{ en SI} \right]$$

y la capacitancia por unidad de longitud es

$$\frac{C}{L} = \frac{Q/L}{\Delta\phi} = \frac{1}{2\log(c/a)} \quad \left[ = \frac{2\pi\epsilon_0}{\log(c/a)}, \text{ en SI} \right]$$

(b) Cuando se tiene un dieléctrico de permeabilidad  $\epsilon$  en la región  $a < r < b$  el campo de desplazamiento eléctrico  $D$  sigue siendo el mismo pero el campo  $E$  es  $E = D/\epsilon$ . Así que la diferencia de potencial es

$$\Delta\phi = \int_a^c E dr = \int_a^b \frac{2Q dr}{\epsilon r L} + \int_b^c \frac{2Q dr}{r L} = \frac{2Q}{L} \left[ \frac{1}{\epsilon} \log(b/a) + \log(c/b) \right]$$

y la capacitancia por unidad de longitud es

$$\frac{C}{L} = \frac{Q/L}{\Delta\phi} = \frac{1}{2(\log(b/a)^{1/\epsilon} + \log(c/b))} = \frac{1}{2 \log[(b/a)^{1/\epsilon}(c/b)]}$$

$$\left[ = \frac{2\pi\epsilon_0}{\log[(b/a)^{\epsilon_0/\epsilon}(c/b)]}, \text{ en SI} \right]$$

3. Para un gas a  $100^\circ \text{ C}$ ,  $T = 373^\circ \text{ K}$  y a presión atmosférica  $p = 10^5 \text{ N/m}^2$ , la densidad de partículas es

$$n = \frac{p_{at}}{kT} = \frac{10^5 \text{ N/m}^2}{(1.38 \times 10^{-23} \text{ J}) 373 \text{ K}} = 2 \times 10^{25} \text{ part/m}^3$$

El momento dipolar eléctrico de una sol amolécula es

$$p_m = 6.2 \times 10^{-30} \text{ C} \cdot \text{m}$$

La máxima polarización se alcanza cuando todas las moléculas tienen el momento dipolar  $p_m$ . Entonces

$$P_{max} = np_m = (2 \times 10^{25} \text{ m}^{-3})(6.2 \times 10^{-30} \text{ C} \cdot \text{m}) = 1.24 \times 10^{-4} \text{ C/m}^2.$$

4. La fuerza vertical que experimenta el líquido dieléctrico se debe a que la energía electrostática dentro del capacitor es menor cuando el dieléctrico está adentro que cuando está afuera y por ende la fuerza tiende a empujarlo hacia adentro. En términos de la energía, a fuerza vertical para cuando la carga de las placas se mantiene constante es

$$F_z = - \left. \frac{dW}{dz} \right|_Q = - \frac{d}{dz} \int_V \frac{ED}{8\pi} dV$$

y la integral es sobre el volumen entre las placas del capacitor. El campo eléctrico  $E$  producido por las placas es el mismo en todo el volumen, lo que cambia es  $D = \epsilon E$  en donde hay dieléctrico. Podemos escribir la diferencial del volumen respecto a variaciones de la altura  $z$  como  $dV = Adz$  donde  $A = Ld$  es el área de la superficie del líquido contenida entre las placas. Como el campo eléctrico en el capacitor es constante tenemos

$$F_z = - \frac{E^2}{8\pi} \frac{d}{dz} \int_0^L \epsilon Adz = - \frac{E^2 A}{8\pi} (\epsilon(L) - \epsilon(0))$$

como en la parte alta hay vacío  $\epsilon(L) = 1$  y en la parte sumergida  $\epsilon(0) = \epsilon$

$$F_z = \frac{E^2 A}{8\pi}(\epsilon - 1)$$

Esta fuerza es contrarrestada por la fuerza de gravedad sobre la masa del fluido que sube

$$F_g = \rho_l g V = \rho_l g A h$$

igualando las fuerzas se llega a que la altura que sube el fluido es

$$h = \frac{E^2 \epsilon - 1}{8\pi \rho_l g} = \frac{2\pi\sigma^2(\epsilon - 1)}{\rho_l g},$$

donde se usó que el campo eléctrico en el capacitor es  $E = 4\pi\sigma$ . Si se expresa la densidad de carga de las placas como  $\sigma = Q/L^2$  se llega finalmente a

$$h = \frac{2\pi Q^2(\epsilon - 1)}{\rho_l g L^4}.$$