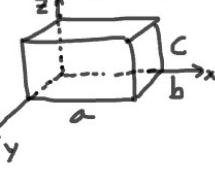


## Electromagnetismo II

### Soluciones a la tarea #1

1.- (a) Para la función  $\vec{F}(\vec{r}) = x^2\hat{x} + y^2\hat{y} - z^2\hat{z}$  se tiene  $\nabla \cdot \vec{F} = 2(x+y-z)$  así que la integral sobre el volumen del paralelepípedo

$$\int_V \nabla \cdot \vec{F} dV = \int_0^a dx \int_0^b dy \int_0^c dz 2(x+y-z) = a^2 b c + ab^2 c - abc^2 = abc(a+b-c)$$

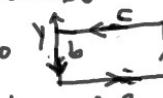


Por otro lado  $\oint_S \vec{F} \cdot d\vec{a} = - \int_{x=0}^{x=a} F_x dy dz + \int_{x=a}^{x=a} F_y dy dz - \int_{y=0}^{y=b} F_y dx dz + \int_{y=b}^{y=b} F_z dx dz - \int_{z=0}^{z=c} F_z dx dy + \int_{z=c}^{z=c} F_x dx dy$   
 $= 0 + \int_0^b \int_0^c a^2 dy dz - 0 + \int_0^a \int_0^c b^2 dx dz - 0 + \int_0^a \int_0^b -c^2 dx dy = abc(a+b-c)$

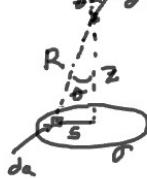
que coincide con lo anterior, por lo que se cumple que  $\int_V \nabla \cdot \vec{F} dV = \oint_S \vec{F} \cdot d\vec{a}$

El teorema de Gauss.

(b) Ahora, para el teorema de Stokes  $\int \nabla \times \vec{F} \cdot d\vec{a} = \oint_C \vec{F} \cdot d\vec{\ell}$   
 se tiene que  $\nabla \times \vec{F} = 0 \Rightarrow \int \nabla \times \vec{F} \cdot d\vec{a} = 0$

y para cuando  $S$  es el rectángulo  la curva  $C$  son los 4 lados  
 $\Rightarrow \oint_C \vec{F} \cdot d\vec{\ell} = \int_{y=0}^b F_x dx - \int_{y=0}^b F_x dx - \int_{x=0}^a F_y dy + \int_{x=a}^a F_y dy = \frac{a^3}{3} - \frac{a^3}{3} - \frac{b^3}{3} + \frac{b^3}{3} = 0$   
 Por lo tanto sí se cumple.

2.- Disco



(a) Por la simetría las componentes horizontales de  $d\vec{E}$  se cancelan al integrar sobre todo el disco y solo la vertical contribuye.

$$\cos \theta = \frac{z}{R} \Rightarrow \vec{E}(z) = \hat{z} \int dE_z = \hat{z} \int dE \cos \theta = \hat{z} \int \frac{k\sigma}{R^2} da \cos \theta$$

$$da = s ds dy \quad \vec{E}(z) = \hat{z} \int_0^{2\pi} \int_0^a s ds \frac{k\sigma}{s^2 + z^2} \frac{z}{\sqrt{s^2 + z^2}} = \hat{z} \pi \sigma z \int_0^a \frac{du}{u^{3/2}} ; u = s^2 + z^2 ; M = a^2 + z^2$$

$$\vec{E}(z) = \hat{z} \pi \sigma z \left( \frac{1}{2} - \frac{2}{\sqrt{a^2 + z^2}} \right) = 2\pi\sigma \left( 1 - \frac{z}{\sqrt{a^2 + z^2}} \right) \hat{z}$$

De aquí se ve que si  $z \rightarrow 0$   $\vec{E} = 2\pi\sigma \hat{z}$  que coincide con el campo de un plano infinito

para  $z \rightarrow \infty$   $E = 2\pi\sigma \left( 1 - \left( 1 + \frac{a^2}{z^2} \right)^{-1/2} \right) \approx \frac{\pi a^2 \sigma}{z^2} = \frac{Q}{z^2}$  esto es de esperarse pues en un punto muy cercano a la superficie, el plano se "ve" como infinito.

que es el campo de una carga puntual  $Q = \pi a^2 \sigma$ . Se ve que  $E \xrightarrow[z \rightarrow \infty]{} 0$  como se espera.

(b) El potencial eléctrico se puede obtener del campo eléctrico sobre el eje z, pues solo es función de z

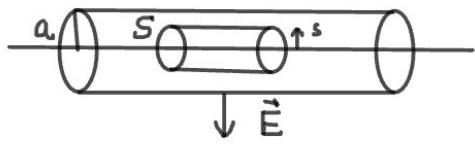
$$\vec{E} = -\nabla \phi(z) = -\hat{z} \frac{d\phi(z)}{dz} \Rightarrow \phi(z) = - \int E(z) dz = - \int 2\pi\sigma \left( 1 - \frac{z}{\sqrt{a^2 + z^2}} \right) dz$$

$$\phi(z) = 2\pi\sigma (\sqrt{a^2 + z^2} - z)$$

escogiendo la constante de integración tal que  $\phi(z \rightarrow \infty) = 0$

3.- La ley de Gauss en forma integral es

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{a} = 4\pi k Q_{enc}$$



para un cilindro de longitud infinita de radio  $a$

se escoge la superficie gaussiana  $S$  como un cilindro de radio  $s$   
donde  $s$  puede ser  $< a$  o  $> a$

La carga encerrada por  $S$  es  $Q_{enc} = \int_V \rho(s) dV = \int_0^s \rho(s') 2\pi s' ds' L$  donde  $L$  es la  
longitud del cilindro gaussiano.

$$\oint_S \vec{E}(s) \cdot d\vec{a} = \int_{S_1} + \int_{S_2} + \int_{S_L} \vec{E} \cdot d\vec{a}$$

donde  $S_1$  y  $S_2$  son las superficies de las dos tapas del cilindro y  $S_L$  es la superficie lateral. Pero en  $S_1$  y  $S_2$  los vectores de los elementos de área son perpendiculares al campo eléctrico, que es radial por lo que  $\vec{E} \cdot d\vec{a} = 0$

entonces solo queda la integral sobre  $S_L$  en donde  $d\vec{a}_L$  y  $\vec{E}$  son paralelos. Así que

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{a} = \int_{S_L} \vec{E}(s) d\vec{a} = E(s) S_L = E(s) 2\pi s L$$

Metiendo esto en la ley de Gauss queda

$$E(s) = \frac{4\pi k}{2\pi s} \int_0^s \rho(s') 2\pi s' ds' = \frac{4\pi k}{s} \int_0^s \rho(s') s' ds'$$

Como la densidad  $\rho$  es cero para  $s > a$  quedan dos casos

$$E(s) = \frac{4\pi k}{s} \int_0^s \rho_0 \left(\frac{s'}{a}\right)^2 s' ds' = \pi k \rho_0 \frac{s^3}{a^2} \quad s < a$$

$$E(s) = \frac{4\pi k}{s} \int_0^a \rho_0 \left(\frac{s'}{a}\right)^2 s' ds' = \pi k \rho_0 \frac{a^2}{s} \quad s > a$$