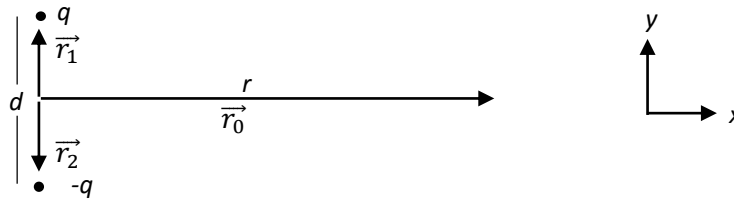


## Ayudantía I

---

**Problema 1.** Calcule el campo eléctrico de un cuadripolo muy lejos de este ( $d \ll r$ ).  
 Primero calcularemos el campo eléctrico producido por un dipolo eléctrico



Por la definición de campo eléctrico y principio de superposición tenemos:

$$\vec{E} = \sum_i \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_0 - \vec{r}_i|^3} (\vec{r}_0 - \vec{r}_i)$$

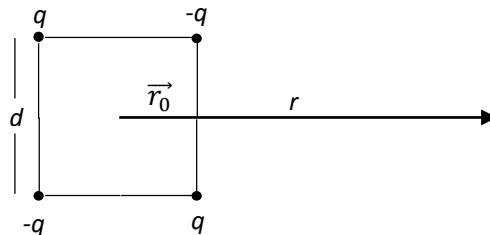
Según el sistema de referencia escogido; para la carga  $q$ :  $\vec{r}_1 = \frac{d}{2}\hat{j}$  para la carga  $-q$ :  $\vec{r}_2 = -\frac{d}{2}\hat{j}$  y el punto donde se está calculando el campo eléctrico  $\vec{r}_0 = r\hat{i}$ . Reemplazando esto en la ecuación anterior y simplificando obtenemos:

$$\vec{E} = -\frac{qd}{4\pi\epsilon_0 \left(r^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{3/2}} \hat{j} = -\frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^3 \left(1 + \frac{d^2}{4r^2}\right)^{3/2}} \hat{j}$$

Ya que  $\frac{d}{r} \ll 1$ , podemos usar la aproximación  $(1+x)^n \approx 1+nx$ , entonces  $\left(1 + \frac{d^2}{4r^2}\right)^{-3/2} \approx 1 - \frac{3d^2}{8r^2}$

$$\vec{E} \approx -\frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left(1 + \frac{3d^2}{8r^2}\right) \hat{j} \approx -\frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} \hat{j}$$

Para el cuadripolo eléctrico; consideramos el sistema como si estuviera compuesto por dos dipolos



Usando el resultado anterior para el dipolo

$$\vec{E} = \frac{qd}{4\pi\epsilon_0} \left( \left(r - \frac{d}{2}\right)^{-3} - \left(r + \frac{d}{2}\right)^{-3} \right) \hat{j} = \frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left( \left(1 - \frac{d}{2r}\right)^{-3} - \left(1 + \frac{d}{2r}\right)^{-3} \right) \hat{j}$$

Aproximando  $\left(1 \pm \frac{d}{2r}\right)^{-3} \approx 1 \mp \frac{3d}{2r}$

$$\vec{E} = \frac{qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left(1 + \frac{3d}{2r} - \left(1 - \frac{3d}{2r}\right)\right) \hat{j}$$

$$\vec{E} \approx \frac{3qd^2}{4\pi\epsilon_0 r^4} \hat{j}$$

**Problema 2.** Se tiene un alambre circular de radio  $R$ , con densidad de carga descrita por la función  $\lambda(\theta) = 3 \sin(\theta) \cos(\theta)$ . Calcule el campo eléctrico producido por este alambre sobre todo su eje.

La expresión del campo eléctrico producido por un distribución de carga unidimensional es:

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho}{|\vec{r}_0 - \vec{r}|^3} (\vec{r}_0 - \vec{r}) dl$$

Para este problema: La posición donde se calcula el campo eléctrico  $\vec{r}_0 = h\hat{k}$ , la posición de la distribución de carga parametrizada  $\vec{r} = R \cos(\theta) \hat{i} + R \sin(\theta) \hat{j}$ , la distancia de la distribución al punto donde se calcula el campo eléctrico  $|\vec{r}_0 - \vec{r}|^3 = (R^2 + h^2)^{3/2}$  y el diferencial  $dl = R d\theta$

$$\vec{E} = \frac{3R}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + h^2)^{3/2}} \left( -R \int_0^{2\pi} \cos^2(\theta) \sin(\theta) d\theta \hat{i} - R \int_0^{2\pi} \sin^2(\theta) \cos(\theta) d\theta \hat{j} + h \int_0^{2\pi} \cos(\theta) \sin(\theta) d\theta \hat{k} \right)$$

Resolviendo las integrales

$$\vec{E} = \vec{0}$$

**Problema 3.** Dos partículas idénticas de carga  $q > 0$ , están fijas en el espacio y separadas por una distancia  $d$ . Un electrón (carga  $-e$ ) es libre de moverse y permanece inicialmente en reposo. Demuestre que si la distancia del electrón a las cargas ( $x$ ) es pequeño comparado con la distancia de separación entre las cargas ( $x \ll d$ ), el movimiento del electrón será un movimiento armónico simple y determine el periodo de ese movimiento.

La fuerza eléctrica está descrita por la ley de Coulomb

$$\vec{F} = \sum_i \frac{q_0 q_i}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_0 - \vec{r}_i|^3} (\vec{r}_0 - \vec{r}_i)$$

Los vectores son similares a los descritos en el Problema 1

$$\vec{F} = -\frac{qex}{2\pi\epsilon_0 \left(x^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{3/2}} \hat{i} = -\frac{4qex}{\pi\epsilon_0 d^3 \left(\frac{4x^2}{d^2} + 1\right)^{3/2}} \hat{i}$$

Como  $x \ll d$ , podemos aproximar  $\left(\frac{4x^2}{d^2} + 1\right)^{-3/2} \approx 1 - \frac{2x^2}{3d^2} \approx 1$

$$\vec{F} = -\frac{4qex}{\pi\epsilon_0 d^3} \hat{i}$$

Por otra parte, la segunda ley de Newton le dice a las cosas como moverse

$$\vec{F} = m\vec{a} = m \frac{\partial^2 x}{\partial t^2} \hat{i}$$

Igualando las dos última ecuaciones:

$$\vec{F} = -\frac{4qex}{\pi\epsilon_0 d^3} \hat{i} = m \frac{\partial^2 x}{\partial t^2} \hat{i}$$

Por lo que:

$$\frac{\partial^2 x}{\partial t^2} + \frac{4qe}{\pi\epsilon_0 m d^3} x = 0$$

Que es la ecuación de un movimiento armónico simple.

Se puede ver que la frecuencia angular es:

$$\omega^2 = \frac{4qe}{\pi\epsilon_0 m d^3}$$

Pero también  $\omega = \frac{2\pi}{T}$

$$T = \sqrt{\frac{\pi^3 \epsilon_0 m d^3}{qe}}$$