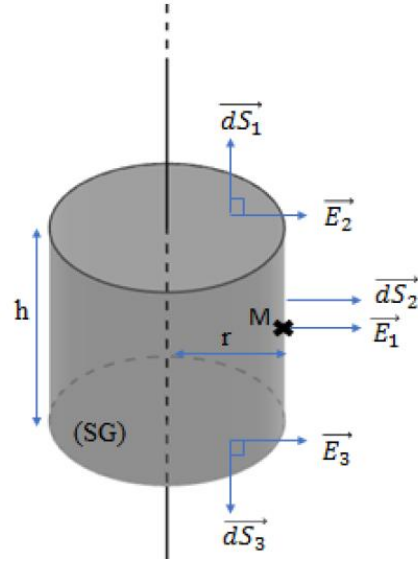


حل السلسلة 3

1- سلك مستقيم لا نهائي الطول يحمل كثافة شحنة خطية λ ثابتة وموجبة



Activate Window
Go to Settings to activate

بسبب التناظر يكون الحقل الكهربائي \vec{E} قطريا ولا يتعلق الا بالبعد r اذن نختار سطح غوص S_G اسطوانة نصف قطرها r وارتفاعها h فيكون لدينا التدفق:

$$\Phi = \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S}_G = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \Phi_{SG} = \iint \vec{E}_1 \cdot d\vec{S}_1 + \iint \vec{E}_2 \cdot d\vec{S}_2 + \iint \vec{E}_3 \cdot d\vec{S}_3 = \iint E_1 dS_1$$

حيث لدينا:

$$\vec{E}_1 \parallel d\vec{S}_1, \vec{E}_2 \perp d\vec{S}_2, \vec{E}_3 \perp d\vec{S}_3$$

وبما ان E_1 ثابت على S_3 لانه لا يتعلق الا بالبعد r

$$\Rightarrow \Phi = E_1 \iint dS_1 = E_1 S_1 = E_1 2\pi r h$$

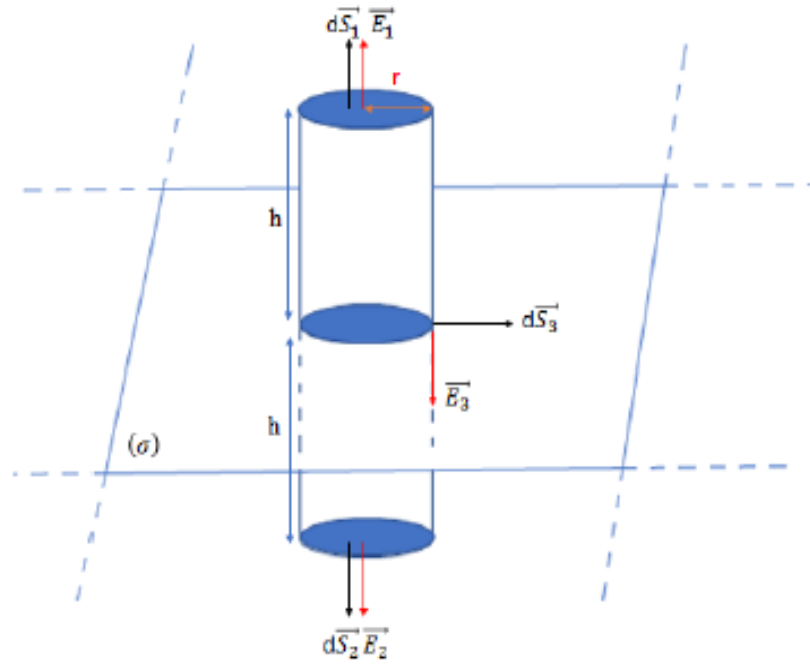
إيجاد Q_{int} :

$$Q_{int} = \int dq = \int \lambda dl = \int_0^h \lambda dz = \lambda h$$

اذن:

$$E = \frac{\lambda}{2\pi r}$$

2- مسوي لا نهائي يحمل كثافة شحنية سطحية σ ثابتة وموجبة



بسبب التناظر يكون الحقل الكهربائي \vec{E} عمودياً على المستوي ∞ و لا يتعلق الا بالبعد z فنختار سطح غوص S_G أسطوانة نصف قطرها r و ارتفاعها $2h$ و ينصفها المستوي ∞
 اذن:

$$\Phi = \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S}_G = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \Phi_{SG} = \iint \vec{E}_1 \cdot d\vec{S}_1 + \iint \vec{E}_2 \cdot d\vec{S}_2 + \iint \vec{E}_3 \cdot d\vec{S}_3 = \iint \vec{E}_1 \cdot d\vec{S}_1 + \iint \vec{E}_2 \cdot d\vec{S}_2$$

لان:

$$\vec{E}_3 \perp d\vec{S}_3 \Rightarrow \iint \vec{E}_3 \cdot d\vec{S}_3 = 0$$

وحيث لدينا:

$$\vec{E}_1 \parallel d\vec{S}_1 \text{ و } \vec{E}_2 \parallel d\vec{S}_2$$

و بما ان E_1 ثابت على S_3 لانه لا يتعلق الا بالبعد r

$$\Rightarrow \Phi = \iint E_1 dS_1 + \iint E_2 dS_2 = E_1 \iint dS_1 + E_2 \iint dS_2 = E_1 S_1 + E_2 S_2$$

نلاحظ ان $E_2 = E_1$ لانهما على نفس البعد h و $(S_1 = S_2)$ (القاعدة)

اذن:

$$\phi = 2ES = 2E\pi r^2$$

إيجاد Q_{int} :

$$Q_{int} = \int dq = \int \sigma dS = \sigma S = \sigma\pi r^2$$

اذن:

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

3- أسطوانة لا نهائية الطول نصف قطرها R تحمل كثافة شحنة حجمية ρ ثابتة وموجبة بسبب التناظر يكون الحقل الكهربائي \vec{E} قطريا ولا يتعلق الا بالبعد القطري r اذن نختار سطح غوص S_G اسطوانة نصف قطرها r وارتفاعها h فيكون لدينا التدفق:

$$\Phi = \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S}_G = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \Phi_{SG} = \iint \vec{E}_1 \cdot d\vec{S}_1 + \iint \vec{E}_2 \cdot d\vec{S}_2 + \iint \vec{E}_3 \cdot d\vec{S}_3 = \iint E_1 dS_1$$

حيث لدينا:

$$\vec{E}_1 \parallel d\vec{S}_1, \vec{E}_2 \perp d\vec{S}_2 \text{ و } \vec{E}_3 \perp d\vec{S}_3$$

وبما ان E_1 ثابت على S_3 لأنه لا يتعلق الا بالبعد r

$$\Rightarrow \Phi = E_1 \iint dS_1 = E_1 S_1 = E_1 2\pi r h$$

إيجاد Q_{int} :

$$Q_{int} = \int dq = \int \rho dV = \rho\pi r^2 h$$

أ- المنطقة $(r < R)$:

$$E_1 2\pi r h = \frac{Q_I}{\epsilon_0} = \frac{\rho\pi r^2 h}{\epsilon_0}$$

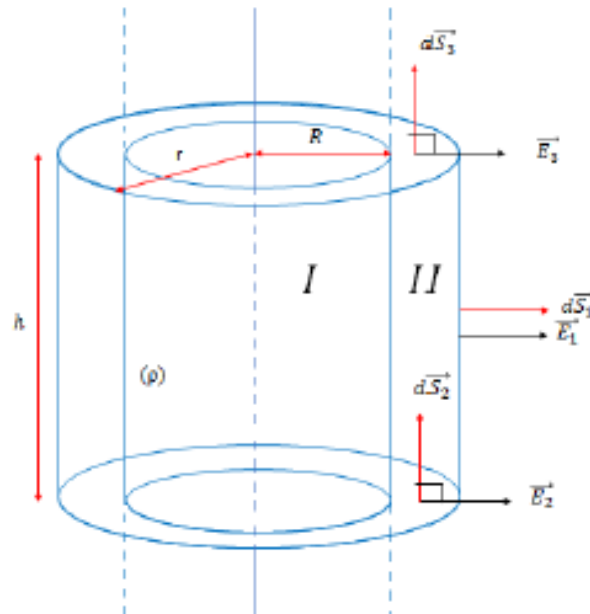
$$\boxed{E_I = \frac{\rho}{2\epsilon_0} r}$$

ب- المنطقة $(r > R)$:

$$E_{II} 2\pi r h = \frac{Q_{II}}{\epsilon_0} = \frac{\rho \pi R^2 h}{\epsilon_0}$$

اذن:

$$E_{II} = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r}$$



4- كرة نصف قطرها R تحمل كثافة شحنية سطحية σ ثابتة وموجبة

بسبب التناظر يكون الحقل الكهربائي \vec{E} قطرياً و لا يتعلق الا بالبعد القطري r اذن نختار سطح غوص S_G كرة نصف قطرها r ومتمركزة مع الكرة المشحونة فيكون لدينا التدفق:

$$\Phi = \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S}_G = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

وبما ان $\vec{E} \parallel d\vec{S}$ و E مستقل عن $S(\varphi, \theta)$ فيكون

$$\Phi = ES = E4\pi r^2$$

إيجاد Q_{int} :

أ- المنطقة $(r < R)$:

$$Q_I = \iint \sigma dS = 0 \Rightarrow$$

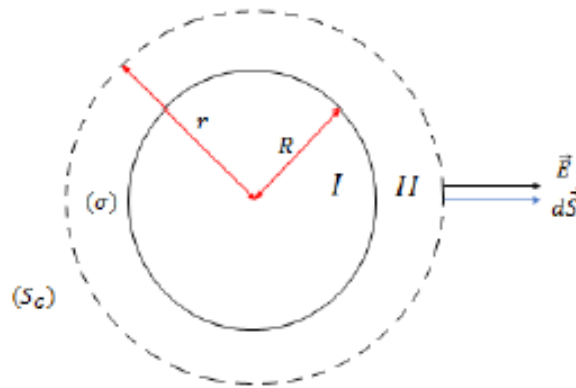
$$\boxed{E_I = 0}$$

ب- المنطقة II ($r > R$):

$$Q_{II} = \iint \sigma dS = \iint \sigma R^2 \sin \varphi d\varphi d\theta = \sigma R^2 \int_0^\pi \sin \varphi d\varphi \int_0^{2\pi} d\theta = \sigma 4\pi R^2$$

اذن:

$$\boxed{E_{II} = \frac{\sigma R^2}{\epsilon_0 r^2}}$$



تمرين 2:

1- احسب المجال والكمون الكهربائيين في نقطة M كيفية لكرة نصف قطرها R تحمل شحنة حجمية ρ ثابتة وموجبة. تأخذ $V(\infty) = 0$.

2- ارسم كل من $E(r)$ و $V(r)$ و استنتج سطوح تساوي الكمون.

الحل:

1- حساب المجال والكمون الكهربائيين في نقطة M كيفية لكرة نصف قطرها R تحمل شحنة حجمية ρ ثابتة وموجبة. بأخذ $V(\infty) = 0$.

$$E = ?$$

بسبب التناظر يكون الحقل الكهربائي \vec{E} قطريا و لا يتعلق الا بالبعد القطري r اذن نختار سطح غوص S_G كره نصف قطرها r ومتمركزه مع الكره المشحونه فيكون لدينا التدفق:

$$\Phi = \oiint \vec{E} \cdot d\vec{S}_G = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0}$$

وبما ان $\vec{E} \parallel d\vec{S}$ و E مستقل عن $S(\varphi, \theta)$ فيكون

$$\Phi = ES = E4\pi r^2$$

إيجاد Q_{int} :

أ- المنطقة I ($r < R$):

$$E_I = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r \quad Q_I = \iiint_0^r \rho dV = \rho \frac{4}{3} \pi r^3$$

ب- المنطقة II ($r > R$):

$$Q_{II} = \iiint_0^R \rho dV = \rho \frac{4}{3} \pi R^3$$

الآن:

$$E_{II} = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r^2}$$

$$V = ?$$

$$V(r) = - \int \vec{E} \cdot d\vec{r} + C$$

بالتعريف لدينا:

أ- المنطقة II ($r > R$):

$$V_{II} = - \int \vec{E}_{II} \cdot d\vec{r} + C_{II} = - \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \int \frac{\vec{U}_r \cdot d\vec{r}}{r^2} + C_{II} ; \vec{U}_r \cdot d\vec{r} = dr$$

$$V_{II} = - \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} + C_{II} = - \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \left(-\frac{1}{r} \right) + C_{II} = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r} + C_{II}$$

$$V(\infty) = 0 \Rightarrow V_{II} = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r} \quad (C_{II} = 0)$$

ب- المنطقة $(r < R)$:

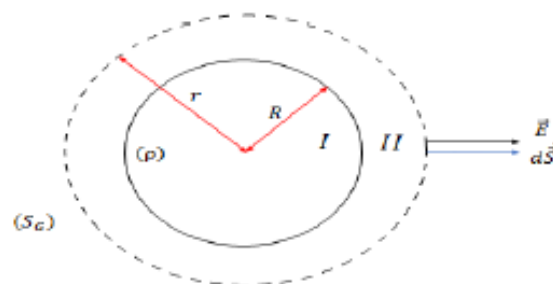
$$V_I = - \int \vec{E}_I \cdot d\vec{r} + C_I = - \int \frac{\rho}{3\epsilon_0} r dr + C_I V_I = - \int \vec{E}_I \cdot d\vec{r} + C_I$$

بسبب استمرارية الكمون فإن:

$$V_I(R) = V_{II}(R) \Rightarrow C_I = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0}$$

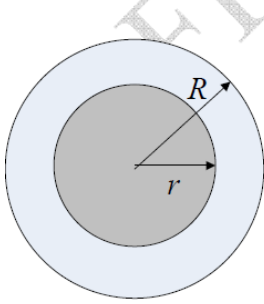
إذن:

$$V_I = -\frac{\rho}{6\epsilon_0} r^2 + \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0}$$

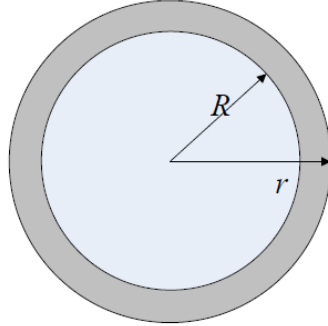


مساحة غوص الملائمة هنا هي كرة نصف قطرها r . بتطبيق قانون غوص:

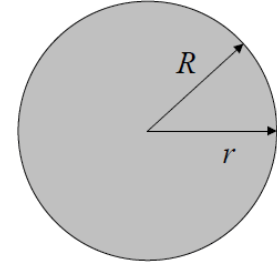
$$(55.1) \quad \Phi = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} \Rightarrow \Phi = \oint_S E \cdot dS \Rightarrow E \cdot S = \frac{Q_i}{\epsilon_0}$$



(أ)



(ب)



(ج)

Activate W
Go to Settings

❖ الشكل 33.1 - أ- جزء فقط من الشحنة التي تحملها الكرة محصور داخل

سطح غوص:

$$(56.1) \quad E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\rho \cdot V}{\epsilon_0} = \frac{\rho \cdot \frac{4}{3}\pi r^3}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r$$

E يتناسب طرديا مع البعد r .

❖ الشكل 33.1 - ب- كل الشحنة التي تحملها الكرة موجودة داخل سطح غوص:

$$(57.1) \quad E \cdot 4\pi r^2 = \frac{\rho \cdot V}{\epsilon_0} = \frac{\rho \cdot \frac{4}{3}\pi R^3}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \cdot \frac{R^3}{r^2} \Rightarrow E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

الكرة و كأنها شحنة نقطية.

❖ الشكل 33.1 - ج- سطح غوص منطبق مع سطح الكرة:

$$(58.1) \quad E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} \cdot \frac{R^3}{R^2} \Rightarrow E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} R$$

شدة الحقل الكهربائي على سطح الكرة ثابت.

التمرين 9.1

الحقل الكهربائي العنصري $d\vec{E}$ الناتج في النقطة P عن شحنة عنصرية dq من السلك

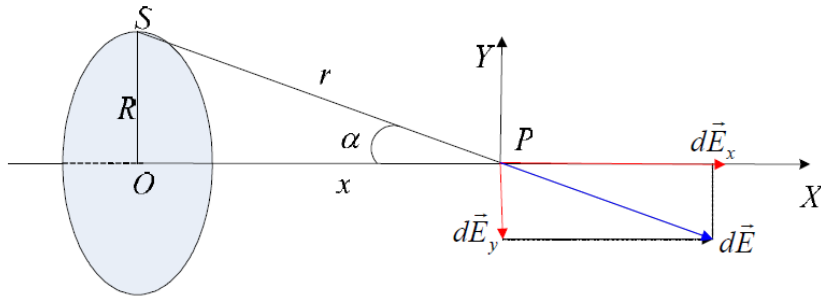
$$\vec{dE} = dE_x \vec{i} + dE_y \vec{j} \quad \text{هو:}$$

$$\vec{E}_y = \vec{0} \Rightarrow \vec{E} = \vec{E}_x \quad \text{بسبب التناظر فإن}$$

$$dE = k \frac{dq}{r^2}$$

$$dE_x = dE \cdot \cos \alpha \Rightarrow dE_x = k \frac{dq}{r^2} \cdot \cos \alpha \Rightarrow dE_x = k \frac{\lambda dl}{r^2} \cdot \cos \alpha$$

$$dq = \lambda \cdot dl$$



Activate V
Go to Settings

في المثلث القائم POS :

$$\cos \alpha = \frac{x}{r} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}} \Rightarrow dE_x = \frac{k \lambda x}{(x^2 + R^2)^{3/2}} dl ;$$

$$E_x = \frac{k \lambda x}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \int_0^{2\pi R} dl \Rightarrow E_x = \frac{k \lambda x}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot 2\pi R$$

$$\vec{E} = \frac{\lambda x R}{2 \cdot \epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}} \vec{i} \Leftrightarrow E = \frac{\lambda x R}{2 \cdot \epsilon_0 (x^2 + R^2)^{3/2}} (V \cdot m^{-1})$$

2/ حساب الجهد الكهربائي:

$$dV = k \frac{dq}{r}, \quad dV = k \frac{\lambda dl}{(x^2 + R^2)^{1/2}} \Rightarrow V = k \frac{\lambda}{(x^2 + R^2)^{1/2}} \int_0^{2\pi R} dl \Rightarrow V = \frac{\lambda R}{2 \epsilon_0 \sqrt{(x^2 + R^2)}} (V)$$

3/ تعيين النقطة ذات الحقل الكهربائي الأعظمي: لكي يكون الحقل أعظميا يجب أن تكون

مشتقته بالنسبة لـ x معدومة: $\left. \frac{dE_x}{dx} \right|_M = 0$ و لذا نبدأ بحساب هذه المشتقة.

$$\frac{dE_x}{dx} = \frac{\lambda R}{2 \epsilon_0} \left[\frac{(x^2 + R^2)^{3/2} - \frac{3}{2} (2x) (x^2 + R^2)^{1/2} - x}{(x^2 + R^2)^3} \right] = \frac{\lambda R}{2 \epsilon_0} \left[\frac{(x^2 + R^2)^{1/2} \cdot (x^2 + R^2 - 3x^2)}{(x^2 + R^2)^3} \right]$$

$$\frac{dE_x}{dx} = \frac{\lambda R}{2 \epsilon_0} \left[\frac{R^2 - 2x^2}{(x^2 + R^2)^{5/2}} \right] \quad \text{العلاقة النهائية:}$$

$$\frac{dE_x}{dx} = 0 \Rightarrow R^2 - 2x_{\max}^2 = 0 \Rightarrow x_{\max} = \pm \frac{R}{\sqrt{2}}$$