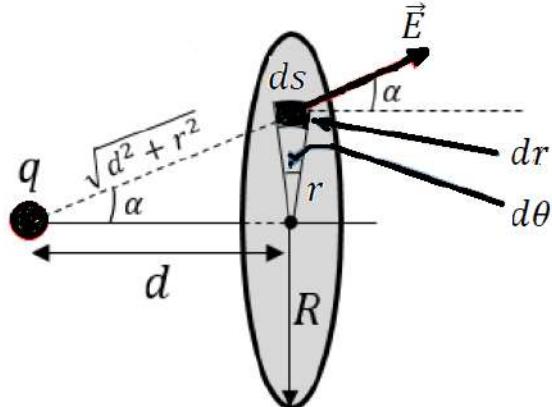


## التمرين الاول:

يحسب تدفق الحقل الكهربائي  $\Phi$  الناتج عن الشحنة النقطية  $q$  عبر سطح القرص كالتالي:



$$\Phi = \iint_S \vec{E} d\vec{s} = \iint_S E ds \cos\alpha$$

كما هو موضح في الشكل

$E$  الحقل الكهربائي الناتج عن الشحنة النقطية

$ds$  المساحة العنصرية للقرص

$\alpha$  الزاوية بين اتجاه الحقل الكهربائي و محور القرص

$$E = K \frac{q}{d^2 + r^2}$$

$$ds = r dr d\theta$$

$$\cos\alpha = \frac{d}{\sqrt{d^2 + r^2}}$$

بالتعميض في عبارة تدفق الحقل الكهربائي  $\Phi$  نجد:

$$\begin{aligned} \Phi &= K q d \int_0^R \frac{r}{(d^2 + r^2)^{\frac{3}{2}}} dr \int_0^{2\pi} d\theta \\ &= K q d \left[ \frac{-1}{\sqrt{d^2 + r^2}} \right]_0^R [\theta]_0^{2\pi} \end{aligned}$$

$$= 2\pi K q \left( 1 - \frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} \right)$$

$$\Phi = \frac{q}{4\epsilon_0}$$

بوضع:

$$2\pi K q \left( 1 - \frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} \right) = \frac{q}{4\epsilon_0} \quad \text{نجد:}$$

$$1 - \frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} = \frac{1}{2}$$

$$\frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} = \frac{1}{2}$$

$$\sqrt{d^2 + R^2} = 2d$$

$$R = \sqrt{3}d = 3\sqrt{3} \text{ cm}$$

## التمرين الثاني:

1. عبارة الحقل الكهربائي: لتكن  $M$  نقطة من إحدى المناطق  $r > b$  و  $a < r < b$  و  $r < a$  باستعمال الإحداثيات الكروية  $(r, \theta, \varphi)$  فإن عبارة الحقل الكهربائي في النقطة  $M$  تكتب كالتالي:

$$\vec{E}(r, \theta, \varphi) = E_r(r, \theta, \varphi) \vec{u}_r + E_\theta(r, \theta, \varphi) \vec{u}_\theta + E_\varphi(r, \theta, \varphi) \vec{u}_\varphi$$

دراسة التنازلي: بما أن الكثافة الحجمية للشحنة  $\rho$  (الكرة  $a$ )، والكثافة السطحية  $\sigma$  (الكرة  $b$ ) ثابتان ، وبالتالي فكل مستوى يحوي النقاطين  $O$  و  $M$  هو مستوى تنازلي للتوزيع الشحني ومنه فإن الحقل الكهربائي في النقطة  $M$  يتمي إلى تقاطع هذه المستويات أي أن الحقل الكهربائي يكون قطرياً أي موازياً للمتجه  $\vec{u}_r$  و منه يمكننا أن نكتب عبارة الحقل الكهربائي في النقطة  $M$  كالتالي :

دراسة الثبات:

- إذا قمنا بعملية دوران للنقطة  $M$  وفق الزاوية  $\varphi$  فإننا سنلاحظ ثبات التوزيع الشحني إذن يمكن حذف الإحداثية  $\varphi$  من مركبات الحقل الكهربائي.
- إذا قمنا بعملية دوران للنقطة  $M$  وفق الزاوية  $\theta$  فإننا سنلاحظ ثبات التوزيع الشحني إذن يمكن حذف الإحداثية  $\theta$  من مركبات الحقل الكهربائي.

و منه يمكننا أن نكتب عبارة الحقل الكهربائي كالتالي:

$$\vec{E}(r, \theta, \varphi) = E_r(r) \vec{u}_r$$

لإيجاد عبارة الحقل الكهربائي نستعمل نظرية غوص:

$$\iint_{S_G} \vec{E} d\vec{s} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

حيث يمكن في هذه الحالة أن نختار سطح غوص  $S_G$  على شكل كرة مركزها  $O$  و نصف قطرها  $r$ .

لدينا الحقل الكهربائي و عنصر السطح هما قطريان أي أنهما متوازيان إذن:

$$\iint_{S_G} E d\vec{s} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

كذلك الحقل الكهربائي هو ثابت على امتداد سطح غوص إذن:

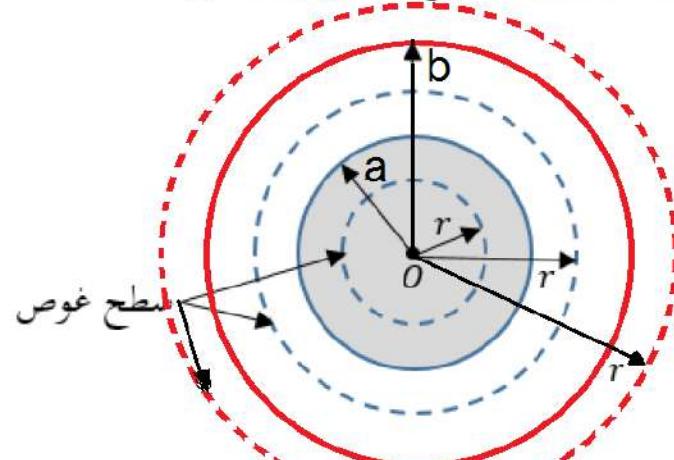
$$E \iint_{S_G} ds = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$E S_G = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

$$E 4\pi r^2 = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0} \quad (1)$$

أي أن:

و منه:



\* المنطقة  $r < a$

$$\sum q_{int} = \rho v = \rho \frac{4}{3}\pi r^3 \quad \text{لدينا:}$$

$$E 4\pi r^2 = \frac{\rho \frac{4}{3}\pi r^3}{\epsilon_0} \quad \text{بالتعميض في العلاقة (1) نجد:}$$

$$E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r \quad \text{أي أن:}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r \vec{u}_r \quad \text{و منه يمكن أن نكتب:}$$

\* المنطقة  $a < r < b$

$$\sum q_{int} = \rho v = \rho \frac{4}{3}\pi a^3 \quad \text{في هذه المنطقه لدينا:}$$

$$E 4\pi r^2 = \frac{\rho \frac{4}{3}\pi a^3}{\epsilon_0} \quad \text{بالتعميض في العلاقة (1) نجد:}$$

$$= \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r^2}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r^2} \vec{u}_r \quad \text{نكتب:}$$

\* المنطقه  $r > b$  في هذه المنطقه لدينا:

$$\sum q_{int} = q_v + q_s = \rho v + \sigma S = \rho \frac{4}{3}\pi a^3 + \sigma 4\pi b^2$$

بالتعميض في العلاقة (1) نجد:

$$E 4\pi r^2 = \frac{\rho \frac{4}{3}\pi a^3 + \sigma 4\pi b^2}{\epsilon_0}$$

$$= \left( \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} + \frac{\sigma b^2}{\epsilon_0} \right) \frac{1}{r^2}$$

$$\vec{E} = \left( \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} + \frac{\sigma b^2}{\epsilon_0} \right) \frac{1}{r^2} \vec{u}_r \quad \text{نكتب:}$$

- الكمون الكهربائي في المناطق المذكورة سابقا:

$$dV = -\vec{E} d\vec{l} \quad \text{نستعمل العلاقة:}$$

بما أن الحقل الكهربائي قطري، إذن يمكن كتابة العلاقة الأخيرة على الشكل:

$$dV = -E dr$$

$$V = - \int E dr \dots\dots\dots (2) \quad \text{و منه:}$$

:  $r > b$  \*\* المنطقة

في هذه المنطقة يكون:

$$V = - \int \left( \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} + \frac{\sigma b^2}{\epsilon_0} \right) \frac{1}{r^2} dr$$

$$V = \left( \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} + \frac{\sigma b^2}{\epsilon_0} \right) \frac{1}{r} + C_1 \quad \text{و منه:}$$

لدينا  $V(\infty) = 0$  و منه حسب العلاقة الأخيرة نجد  $C_1 = 0$ , أي أن:

$$V = \left( \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} + \frac{\sigma b^2}{\epsilon_0} \right) \frac{1}{r}$$

:  $a < r < b$  \*\* المنطقة

$$V = - \int \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r^2} dr$$

$$= \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r} + C_2$$

لإيجاد الثابت  $C_2$  يمكن أن نستعمل خاصية استمرارية الكمون بحيث يكون الكمون الكهربائي في المنطقة  $b \geq r$  و الكمون الكهربائي في المنطقة  $a \leq r \leq b$  متساوين فقط عند الموضع  $r = b$  و

منه يمكن أن نستخرج قيمة الثابت  $C_2$  و ذلك كالتالي:

$$\frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{b} + C_2 = \left( \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} + \frac{\sigma b^2}{\epsilon_0} \right) \frac{1}{b} \longrightarrow C_2 = \frac{\sigma b}{\epsilon_0}$$

و منه تكون عبارة الكمون الكهربائي في هذه المنطقة كالتالي:

$$V = \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r} + \frac{\sigma b}{\epsilon_0}$$

:  $r < a$  \*\* المنطقة

$$V = - \int \frac{\rho}{3\epsilon_0} r dr \\ = - \frac{\rho}{6\epsilon_0} r^2 + C_3$$

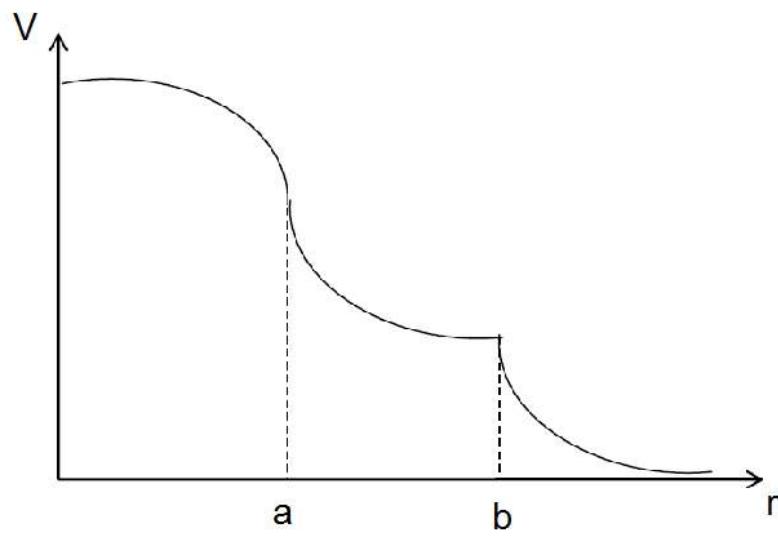
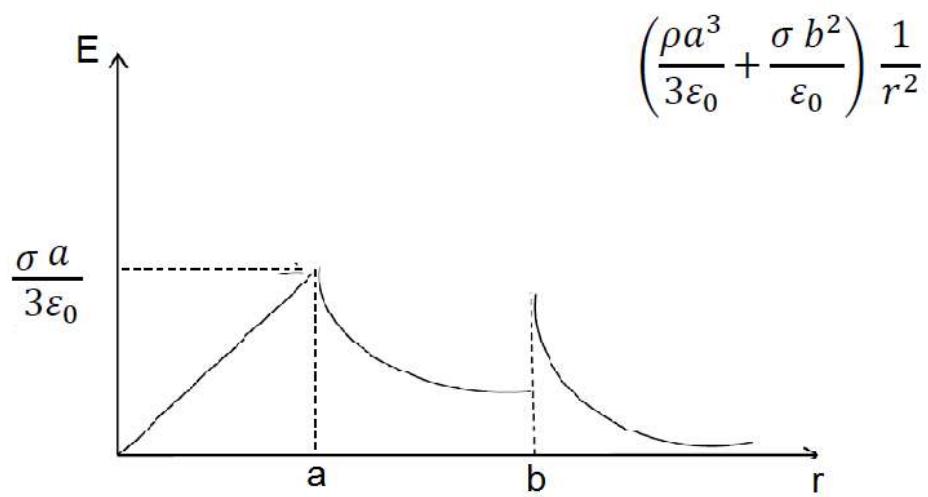
لإيجاد الثابت  $C_3$  يمكن أن نستعمل خاصية استمرارية الكمون بحيث يكون الكمون الكهربائي في المنطقة  $a \leq r$  و الكمون الكهربائي في المنطقة  $b \leq r \leq b$  متساوين فقط عند الموضع  $r = a$  و

منه يمكن أن نستخرج قيمة الثابت  $C_3$  و ذلك كالتالي:

$$-\frac{\rho}{6\epsilon_0} a^2 + C_3 = \frac{\rho a^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{a} + \frac{\sigma b}{\epsilon_0} \longrightarrow C_3 = \frac{\rho a^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma b}{\epsilon_0}$$

و منه تكون عبارة الكمون الكهربائي في هذه المنطقة كالتالي:

$$V = - \frac{\rho}{6\epsilon_0} r^2 + \frac{\rho a^2}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma b}{\epsilon_0}$$



### التمرين الثالث:

1. عبارة الحقل الكهربائي:

دراسة الثبات و التمازالت.

يمكن إثبات أنّ الحقل الكهربائي بدلالة الإحداثيات الأسطوانية يكون قطرياً أي موازياً للمتجه  $\vec{u}_r$  في جميع المناطق المذكورة في هذا التمرين

و منه يمكننا أن نكتب عبارة الحقل الكهربائي كالتالي:

$$\vec{E}(r, \theta, z) = E_r(r) \vec{u}_r$$

لإيجاد عبارة الحقل الكهربائي نستعمل نظرية غوص:

$$\iint_{S_G} \vec{E} d\vec{s} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

حيث يمكن في هذه الحالة أن نختار سطح غوص  $S_G$  على شكل أسطوانة مغلقة لها نفس محور الأسطوانة المشحونة و نصف قطرها  $r$  و ارتفاعها  $H$

و منه يكون:

$$\iint_{S_1} \vec{E} d\vec{s}_1 + \iint_{S_2} \vec{E} d\vec{s}_2 + \iint_{S_L} \vec{E} d\vec{s}_L = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0} \quad (1)$$

حيث  $S_1$  يمثل مساحة القرص العلوي للأسطوانة،  $S_2$  يمثل مساحة القرص السفلي للأسطوانة و  $S_L$  يمثل مساحة السطح الجانبي للأسطوانة.

بما أنّ الحقل الكهربائي  $\vec{E}$  قطري إذن  $\vec{E}$  يكون عمودياً على عنصر السطح  $d\vec{s}_1$ ، وكذلك أي أنّ:

$$\iint_{S_1} \vec{E} d\vec{s}_1 = 0 \quad , \quad \iint_{S_2} \vec{E} d\vec{s}_2 = 0$$

و بما أنّ الحقل الكهربائي  $\vec{E}$  قطري إذن  $\vec{E}$  يكون موازياً لعنصر السطح  $d\vec{s}_L$  و ثابت على امتداد السطح الجانبي للأسطوانة غوص، أي أنّ:

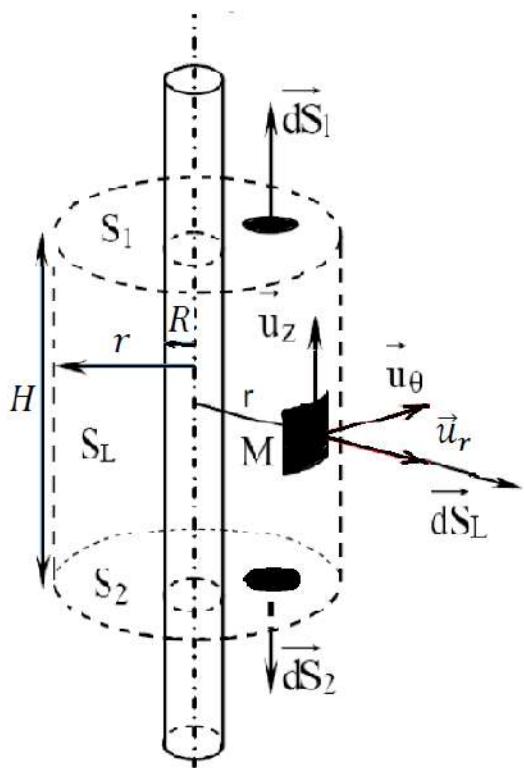
$$\iint_{S_L} \vec{E} d\vec{s}_L = \iint_{S_L} E ds_L = E \iint_{S_L} ds_L = E s_L = E 2\pi r H$$

بالتعويض في العبارة (1) نجد:

$$E 2\pi r H = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0} \quad (2)$$

$$\sum q_{int} = \rho \nu = \rho \pi r^2 H \quad * \text{ المنطقة } r < R$$

$$E 2\pi r H = \frac{\rho \pi r^2 H}{\epsilon_0} \longrightarrow E(r) = \frac{\rho}{2\epsilon_0} r \quad : \text{العلاقة (2) نجد}$$



$$\sum q_{int} = \rho v = \rho \pi R^2 H \quad : r > R \quad \text{المنطقة **}$$

$$E 2\pi r H = \frac{\rho \pi R^2 H}{\epsilon_0} \quad \text{بالتعويض في العلاقة (2) نجد:}$$

$$E(r) = \frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \frac{1}{r} \quad \text{و منه:}$$

2. عبارة الكمون الكهربائي :

$$dV = -\vec{E} d\vec{l} \quad \text{نعلم أنّ}$$

الحقل الكهربائي قطري، إذن يمكن كتابة العلاقة الأخيرة على الشكل الآتي:

$$dV = -E dr$$

$$V = - \int E dr \quad (3) \quad \text{أي أنّ:}$$

$$V = - \int \frac{\rho}{2 \epsilon_0} r dr \quad : r < R \quad \text{* المنطقة}$$

$$V = -\frac{\rho}{4 \epsilon_0} r^2 + C_1 \quad \text{و منه:}$$

لدينا  $0 = V(r = 0)$  و منه حسب العلاقة الأخيرة نجد  $0 = C_1$ ، أي أنّ:

$$V = -\frac{\rho}{4 \epsilon_0} r^2 \quad : r > R \quad \text{* المنطقة}$$

$$V = - \int \frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \frac{1}{r} dr \quad \text{و منه:}$$

$$V = -\frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \ln(r) + C_2$$

لإيجاد الثابت  $C_2$  نستعمل خاصية استمرارية الكمون فيكون لدينا:

$$V_{int}(r = R) = V_{ext}(r = R)$$

$$-\frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \ln(R) + C_2 = -\frac{\rho}{4 \epsilon_0} R^2 \quad C_2 = -\frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \left( \frac{1}{2} - \ln(R) \right)$$

و منه تكون عبارة الكمون الكهربائي داخل الكرة

$$V = -\frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \ln(r) - \frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \left( \frac{1}{2} - \ln(R) \right) = -\frac{\rho R^2}{2 \epsilon_0} \left( \ln\left(\frac{r}{R}\right) + \frac{1}{2} \right)$$

3. إيجاد عبارة الحقل الكهربائي في المنطقة  $R < r$  و هذا في حالة الكثافة الحجمية للشحنات  $\rho$  تتغير

$$\text{وفق العلاقة: } \rho = \rho_0 \left( \frac{r}{R} \right)$$

بما أنّ الكثافة الحجمية للشحنة  $\rho$  لا تتعلق إلا بـ  $r$  ، و بالتالي هنا يبقى نفس الشيء في دراسة الشبات و التناظر، و بذلك يمكننا أن نكتب عبارة الحقل الكهربائي كالتالي:  $\vec{E}(r, \theta, z) = E_r(r) \vec{u}_r$

و لإيجاد عبارة الحقل الكهربائي في المنطقة  $R > r$  نطلق من العلاقة (2) التي توصلنا إليها في السؤال

$$E 2\pi r H = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_v \rho d\sigma \quad \text{الأول:}$$

حيث:  $d\sigma = r dr d\theta dz$  يمثل عنصر الحجم بدلالة الإحداثيات الأسطوانية. و منه يكون:

$$E 2\pi r H = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_v \rho_0 \left(\frac{r}{R}\right) r dr d\theta dz \quad \text{أي أنّ:}$$

$$E 2\pi r H = \frac{\rho_0}{\epsilon_0 R} \int_0^r r^2 \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^H dz \quad \text{إذن:}$$

$$E 2\pi r H = \frac{\rho_0}{\epsilon_0 R} \left(\frac{r^3}{3}\right) (2\pi)(H)$$

$$E = \frac{\rho_0}{3 \epsilon_0 R} r^2 \quad \text{و منه:}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho_0}{3 \epsilon_0 R} r^2 \vec{u}_r$$