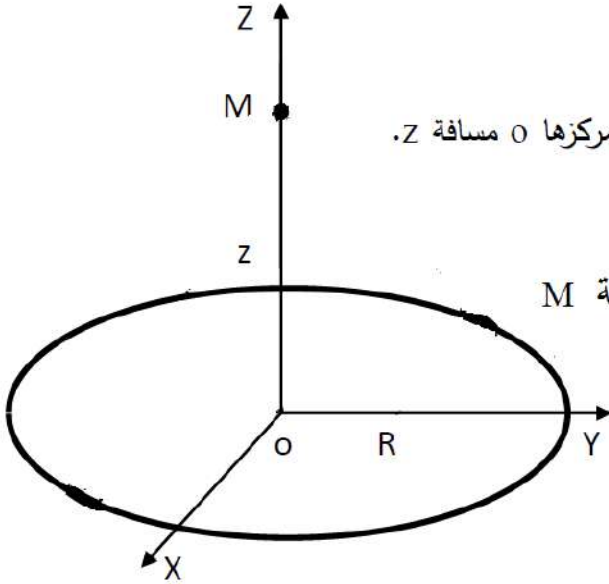


تمارين محلولة 2التمرين الأول:

لنفرض أن حلقة دائرية واقعة في المستوي (x,y) نصف قطرها R ومشحونة بشحنة موجبة q^+ موزعة عليها بكثافة منتظمة λ .



1. أحسب الحقل الناتج عنها في نقطة M من محورها، وتبعد عن مركزها O مسافة z .

2. أحسب الكمون الناشئ عنها في نقطة M .

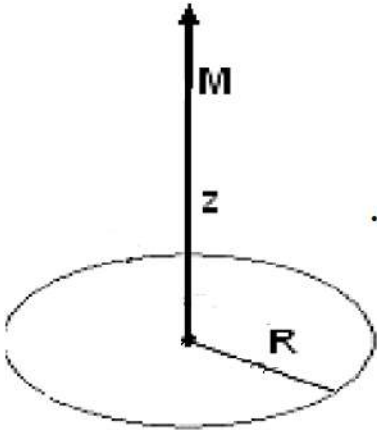
3. استنتج من عبارة الكمون المتحصل عليها شدة الحقل في النقطة M .

التمرين الثاني:

بفرض أنه لدينا قرص دائري نصف قطره R مشحون بكثافة منتظمة σ ,

ولتكن M نقطة من محور القرص، تبعد عن مركزه بمسافة z .

أوجد الكمون الكهربائي في النقطة M ثم أستنتج الحقل الكهربائي في تلك النقطة.

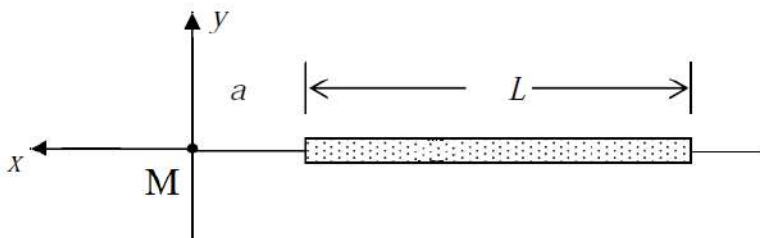
التمرين الثالث:

أحسب شدة الحقل \vec{E} الناتج عن سلك لانهائي الطول مشحون بشحنة موجبة q^+ تتوزع عليه بكثافة منتظمة λ

وذلك في نقطة ما M تبعد عنه مسافة ثابتة x

أعد نفس السؤال السابق إذا كانت النقطة M المراد إيراد الحقل عندها واقعة على مسافة a من إحدى

نهايتي السلك (أنظر الشكل)



التمرين الأول:

لنحسب شدة الحقل $d\vec{E}$ في النقطة M والناتج عن عنصر الشحنة dq المتوضع على عنصر الطول $d\ell$.
لنأخذ عنصري شحنة متناظرين بالنسبة لـ O مركز الحلقة الدائرية المشحونة نجد أن كلا منهما ينشأ حقلًا
عنصريًا عند النقطة M وتكون المركبة على المستوي (x,y) لأحدهما تفني الأخرى، وتبقى المركبة
على المحور z . (كما يبين الشكل) وعليه نكتب

$$dE_z = dE_1 \cos \alpha = k \frac{dq}{r^2} \cos \alpha$$

$$dE_z = k \frac{\lambda d\ell}{r^2} \cos \alpha$$

وبما أن توزيع الشحنة توزيع خطي نجد $dq = \lambda d\ell$:

نوجد من الشكل قيمة المقادير $d\ell$ و r و $\cos \alpha$ بدلالة الزاوية θ

$$\ell = R\theta \Rightarrow d\ell = R d\theta$$

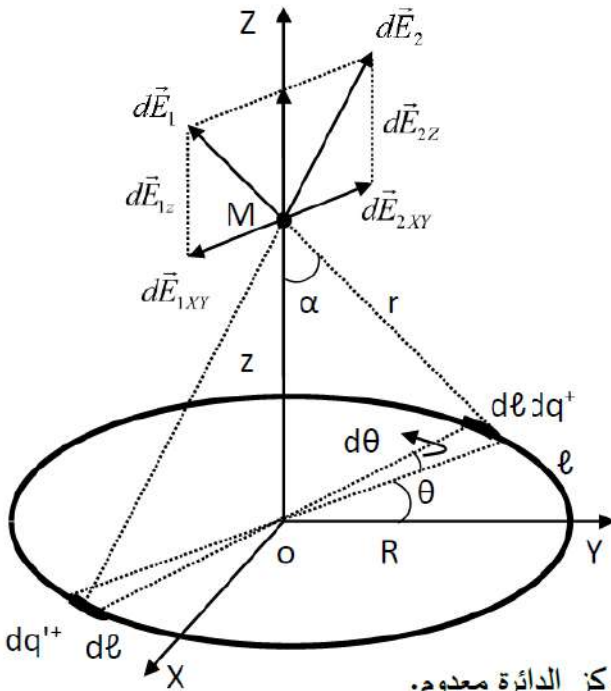
$$r^2 = z^2 + R^2$$

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

بالتعويض والمكاملة على θ في المجال الذي يمسح كامل حيط الدائرة $[0, 2\pi]$ نجد :

$$E_z = \int dE_z = k\lambda R \frac{z}{(z^2 + R^2)^{\frac{3}{2}}} \int_0^{2\pi} d\theta$$

وبما أن توزيع الشحنة على الحلقة الدائرية توزيع خطي فيكون $q = \lambda 2\pi R$



$$E_z = kq \frac{z}{(z^2 + R^2)^{\frac{3}{2}}}$$

عندما $z = 0$ نجد $E_z = 0$ أي أن شدة الحقل المحصل في مركز الدائرة معدوم.

وعندما $z \gg R$ يمكننا إجراء التقريب التالي الذي نعتبر فيه $R^2/z^2 \approx 0$

$$E_z = kq \frac{z}{\left[z^2 \left(1 + \frac{R^2}{z^2} \right) \right]^{\frac{3}{2}}} \approx k \frac{q}{z^2}$$

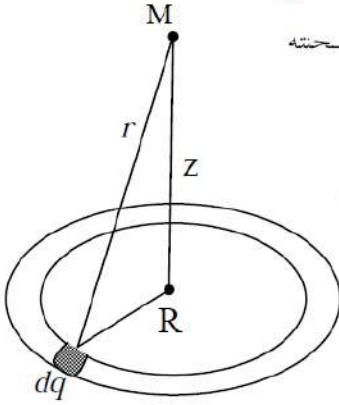
وكما هو ملاحظ فهو يمثل حقل شحنة نقطية q في نقطة تبعد عنها مسافة z .

2- نقسم الحلقة إلى عناصر تفاضلية تبعد جميعها بمسافات متساوية عن النقطة M

المراد إيجاد الكون عندها. ثم نأخذ احد هذه العناصر الذي تبلغ قيمة شحنته

dq ونعتبرها بمثابة شحنة نقطية تبعد مسافة r عن النقطة M

نستطيع أن نجد مقدار الكون الناشئ عن هذا العنصر وكما يأتي :



$$dV(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{\sqrt{R^2 + z^2}}$$

بإجراء التكامل لكل من طرفي المعادلة نحصل على قيمة الجهد عند النقطة M

$$V(M) = \int dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + z^2}} \int dq$$

$$V(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{\sqrt{R^2 + z^2}}$$

3- واضح من تناظر الشكل أن المجال الكهربائي يكون باتجاه محور الحلقة z لذا

بالإمكان الحصول على E عند M بالاستفادة من المعادلة

$$\vec{E} = -\text{grad } V = -\frac{dV}{dz} \vec{e}_z$$

$$E(M) = E_z(M) = -\frac{dV}{dz} = \frac{d}{dz} \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right)$$

$$E(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qz}{(R^2 + z^2)^{3/2}}$$

يبدو أن هذه النتيجة تتفق تماماً مع النتيجة التي حصلنا عليها بطريقة التكامل بصورة مباشرة

التمرين الثاني:

لإيجاد الكمون الكهربائي في النقطة M نأخذ شريطاً عنصرياً نصف قطره x، وسماكته dx، كما في الشكل.

$$dq = \sigma \rho d\rho d\theta$$

عندئذ تكون شحنة الشريط مساوية إلى:

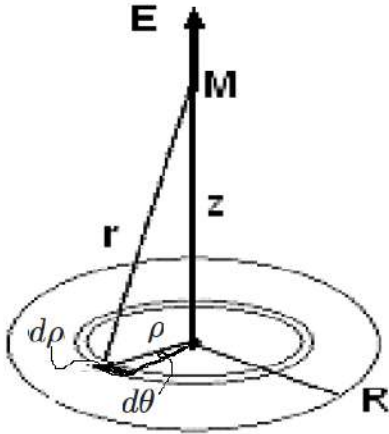
يعطى الكمون العنصري المتولد عن الشحنة dq في النقطة M بالعلاقة الآتية:

$$dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r}$$
$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma \rho d\rho d\theta}{\sqrt{\rho^2 + z^2}}$$

وبالتالي يكون الكمون الكلي في النقطة M:

$$V = \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0} \int_0^R \frac{\rho d\rho}{\sqrt{\rho^2 + z^2}} \int_0^{2\pi} d\theta$$

$$V = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (\sqrt{R^2 + z^2} - z) \quad (1)$$



لحساب الحقل الكهربائي في النقطة M، نفترض أن النقطة انتقلت على المحور z بمقدار dz عندئذ

يمكننا بالاستفادة من العلاقة الأساسية بين الكمون والحقل كتابة الحقل كما يلي:

$$E = - \frac{dV}{dz}$$
$$= - \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(\frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} - 1 \right)$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right) \quad (2) \quad \text{يمكن أن نكتب:}$$

وهي قيمة الحقل أما منحاها فيكون محمولاً على المحور بسبب التناظر، وجهته من مركز القرص نحو M،

إذا كانت $\sigma > 0$ ، وبالعكس إذا كانت $\sigma < 0$

حالة خاصة:

حساب شدة الحقل وقيمة الكمون في مركز القرص.

في مركز القرص حيث $Z=0$ نجد بالتعويض في كل من العلاقتين (1) و (2) أن الكمون والحقل:

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \quad \text{و} \quad V = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} R$$

التمرين الثالث:

لحساب شدة الحقل \vec{E} الناتج عن سلك لانهائي الطول مشحون بشحنة موجبة q^+ تتوزع عليه بكثافة منتظمة ، وذلك في نقطة ما M تبعد عنه مسافة ثابتة x ، نحسب أولاً شدة الحقل $d\vec{E}$ الناتج عن عنصر الشحنة

$$dq^+ \text{ المتوضع على عنصر الطول } d\ell \quad d\vec{E} = k \frac{dq}{r^2} \vec{u}$$

$$d\vec{E} = d\vec{E}_x + d\vec{E}_y \quad \text{وبالاسقاط نجد}$$

$$d\vec{E}_y = dE \sin \theta \vec{j} \quad d\vec{E}_x = dE \cos \theta \vec{i}$$

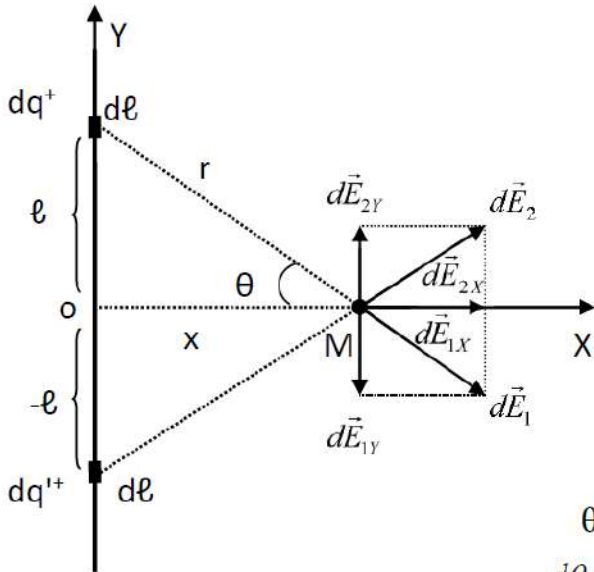
وبسبب التناظر تكون شدة الحقل $d\vec{E}_y$ معدومة. (كما هو موضح على الشكل: لاحظ أن شدة $d\vec{E}_{1y}$ تساوي وتعاكس شدة $d\vec{E}_{2y}$ فهما متفانيان. كما نلاحظ أن المسقطان $d\vec{E}_{1x}$ و $d\vec{E}_{2x}$ متساويان شدةً وبِ نفس الجهة).

$$d\vec{E} = d\vec{E}_x = dE_x \vec{i} \quad \text{و عليه يكون:}$$

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

وبما أن توزع الشحنة توزع خطي $dq = \lambda d\ell$ نجد :

$$dE_x = k \frac{\lambda d\ell}{r^2} \cos \theta$$



نوجد من الشكل قيمة المقادير $d\ell$ و r^2 بدلالة الزاوية θ

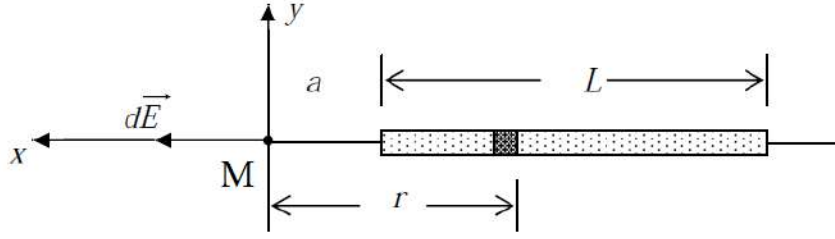
$$\ell = x \tan \theta \Rightarrow d\ell = x \frac{d\theta}{\cos^2 \theta} \quad \text{و} \quad r = \frac{x}{\cos \theta} \Rightarrow r^2 = \frac{x^2}{\cos^2 \theta}$$

$$dE_x = k \frac{\lambda}{x} \cos \theta d\theta \quad \text{بالتعويض نجد}$$

ومن أجل كامل السلك نكامل الطرفين على الزاوية θ في المجال $\left[-\frac{\pi}{2}, +\frac{\pi}{2}\right]$ واعتبار أن $k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$ نجد :

$$E_x = \int dE_x = k \frac{\lambda}{x} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} [\sin \theta]_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x}$$

إذا كانت النقطة M المراد إيجاد شدة المجال الكهربائي عندها واقعة على مسافة a من إحدى
 ثماني السلك.



المجال الكهربائي $d\vec{E}$ الناشئ عن عنصر الطول dx عند النقطة M هو باتجاه
 المحور x وذلك لأن مصدر المجال هي حاملات الشحنة الموجبة q ، ويعطى مقداره

من المعادلة :

$$d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{i}$$

أو

$$d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2} \vec{i}$$

وبسبب أن المجال الناشئ عن جميع عناصر السلك الأخرى هو باتجاه المحور x فإن جمع
 إسهامات كل العناصر التي على أبعاد مختلفة من M يعطى بالمعادلة :

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\lambda dx}{r^2} \vec{i} \quad r = x + a$$

ووفقاً للحالة المطروحة تؤخذ حدود التكامل في المعادلة أعلاه بين 0 و L فيكون:

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \lambda \int_0^L \frac{dx}{(x+a)^2} \vec{i} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \lambda \left[\frac{-1}{x+a} \right]_0^L \vec{i}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \lambda \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{L+a} \right) \vec{i} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \lambda \left(\frac{L+a-a}{a(L+a)} \right) \vec{i}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \lambda \frac{L}{a(L+a)} \vec{i} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{a(L+a)} \vec{i}$$