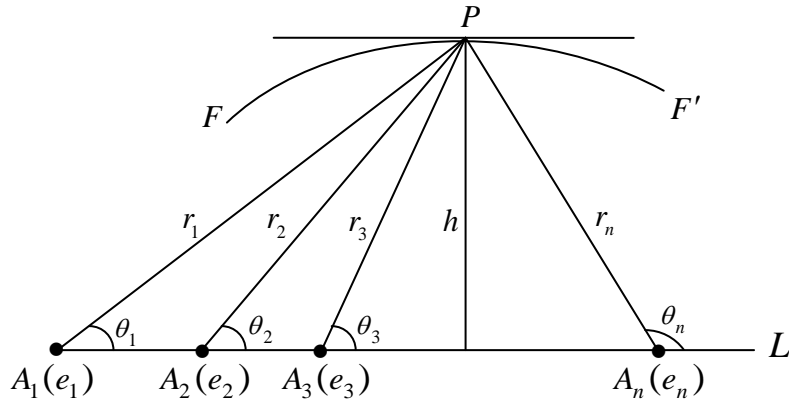


أ- معادلة خطوط القوى لمجموعة من الشحنات موضوعة على استقامة واحدة :



نفرض أن مجموعة من الشحنات e_1, e_2, \dots, e_n موضوعة عند النقط A_1, A_2, \dots, A_n ونفرض أن نقطة تقع على خط القوى FF' نفرض أن r_1, r_2, \dots, r_n هي أبعاد النقطة P عن A_1, A_2, \dots, A_n ويصنعوا زوايا $\theta_1, \theta_2, \dots, \theta_n$ مع L شدة المجال الناتج عن كل من الشحنات e_1, e_2, \dots, e_n عند النقطة P هي على الترتيب

$$\frac{e_1}{r_1^3} r_1, \frac{e_2}{r_2^3} r_2, \frac{e_3}{r_3^3} r_3, \dots, \frac{e_n}{r_n^3} r_n \quad (1)$$

إذن شدة المجال الكلي E عند النقطة P تساوي

$$E = \sum_{i=1}^n \frac{e_i}{r_i^3} r_i \quad (2)$$

بما أن FF' هو خط للقوى إذن شدة المجال تكون في اتجاه المماس 0 أي أن مركبة شدة المجال في الاتجاه العمودي على المماس تنعدم أي أن

$$\sum_{i=1}^n \frac{e_i}{r_i^2} \sin \phi_i = 0 \quad (3)$$

حيث ϕ_i هي الزاوية التي يصنعها المماس عند النقطة P مع r_i ولكن

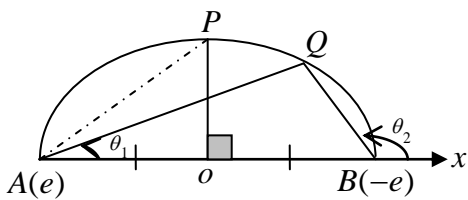
$$\sin \phi_i = \frac{r_i d\theta_i}{dl}, \quad \sin \theta_i = \frac{h}{r_i}$$

بالتعويض في المعادلة (3) نحصل على

$$\sum_{i=1}^n \frac{e_i}{r_i^2} \cdot r_i \frac{d\theta_i}{dl} = 0 \Rightarrow \sum_{i=1}^n \frac{e_i}{r_i} \cdot \frac{d\theta_i}{dl} = 0 \Rightarrow \sum_{i=1}^n \frac{e_i}{h} \sin \theta_i \frac{d\theta_i}{dl} = 0 \Rightarrow \sum_{i=1}^n e_i \frac{d(\cos \theta_i)}{dl} = 0$$

$$\therefore \sum_{i=1}^n e_i \cos \theta_i = \text{const.} \quad (4)$$

والمعادلة (4) هي معادلة خطوط القوى الناتجة عن مجموعة من الشحنات عددها n موضوعة على استقامة واحدة



$$e \cos \theta_1 - e \cos \theta_2 = c \quad (c \text{ is a const.}) \quad (a)$$

عندما $Q \rightarrow A, \theta_1 \rightarrow \alpha$ فإن $\theta_2 \rightarrow \pi$ نحصل على $e \cos \alpha + e = c$ وبالتعويض عن قيمة c ينتج أن

نفرض أن Q أي نقطة على خط القوة ونفرض أن

إذن من الفرض $\theta_2 = \angle XBQ, \theta_1 = \angle BAQ$

عندما $Q \rightarrow A, \theta_1 \rightarrow \alpha$ فإن $\theta_2 \rightarrow \pi$ معادلة خط القوة هي

$$e \cos \theta_1 - e \cos \theta_2 = e \cos \alpha + e$$

$$\therefore \cos \theta_1 - \cos \theta_2 = \cos \alpha + 1 = 2 \cos^2(\alpha/2) \quad (b)$$

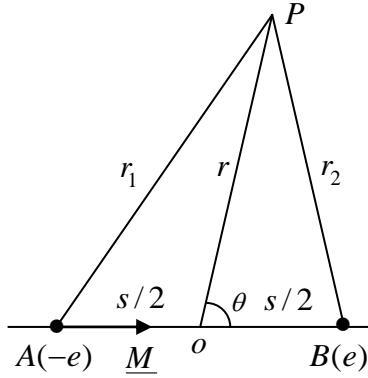
عند النقطة P التي تقع على المستوى الذي ينصف AB ويتعامد عليه ، تكون $\theta_1 = \angle PAB = \beta$ say , $\theta_2 = \pi - \beta$ لذلك تصبح المعادلة (b) على الصورة

$$\cos \beta - \cos(\pi - \beta) = \cos \alpha + 1$$

$$2 \cos \beta = \cos \alpha + 1 \quad (c)$$

باستخدام العلاقة $\cos 2x = 1 - 2 \sin^2 x$ تصبح المعادلة (c) على الصورة

$$2 \left(1 - 2 \sin^2 \frac{\beta}{2} \right) = 1 - 2 \sin^2 \frac{\alpha}{2} + 1 \quad \Rightarrow \quad \therefore \sin \frac{\alpha}{2} = \sqrt{2} \sin \frac{\beta}{2}$$



إجابة السؤال الثاني

نفرض أن $e, e -$ شحنتان متساويتان في الشحنة ولكن إحداهما سالبة والأخرى موجبة موضوعتان عند النقطتين A, B على الترتيب 0 نفرض أن $s \rightarrow 0$ ، $e \rightarrow \infty$ في هذه الحالة فإن se سوف تؤول إلى كمية محددة ولتكن M هذا النظام المكون من هاتين الشحنتين والذي يخضع للشروط السابق ذكرها يسمى بالمزدوج الكهربائي والكمية M تسمى عزم المزدوج 0 والاتجاه الموجب لهذا المزدوج يكون من الشحنة السالبة إلى الشحنة الموجبة

جهد المزدوج الكهربائي عند نقطة :

نفرض أن P أي نقطة ونفرض أن $AP = r_1$, $BP = r_2$ ، إذن الجهد عند P يساوي

$$V_P = -\frac{e}{r_1} + \frac{e}{r_2} \quad (1)$$

من المثلث ΔPOA نجد أن

$$r_1^2 = r^2 + (s/2)^2 - 2r \cdot (s/2) \cos(\pi - \theta) = r^2 + (s/2)^2 + 2r \cdot (s/2) \cos \theta$$

لكن في حالة عندما تكون s كمية صغيرة جداً يمكن إهمال الحدود التي تحتوي $o(s^2)$ ، إذن

$$r_1^2 = r^2 \left(1 + \frac{s}{r} \cos \theta \right) \Rightarrow \therefore r_1 = r \sqrt{1 + \frac{s}{r} \cos \theta} = r \left(1 + \frac{s}{r} \cos \theta \right)^{1/2} = r \left(1 + \frac{s}{2r} \cos \theta + o(s^2) \right)$$

$$\therefore r_1 = r \left(1 + \frac{s}{2r} \cos \theta \right) \quad (2)$$

وبنفس الطريقة من المثلث ΔPOB نجد أن

$$r_2 = r \left(1 - \frac{s}{2r} \cos \theta \right) \quad (3)$$

بالتعويض من (2), (3) في المعادلة (1) نجد أن

$$V_P = \frac{e}{r} \left[- \left(1 - \frac{s}{2r} \cos \theta + o(s^2) \right) + \left(1 + \frac{s}{2r} \cos \theta + o(s^2) \right) \right] = \frac{e}{r} \left[-1 + \frac{s}{2r} \cos \theta + 1 + \frac{s}{2r} \cos \theta \right]$$

$$\therefore V_P = \frac{es}{r^2} \cos \theta \quad (4)$$

عندما $s \rightarrow 0$, $e \rightarrow \infty$ فإن $es \rightarrow M$

$$\therefore V_P = \frac{M}{r^2} \cos \theta \quad (5)$$

ولكن اتجاه العزم M من A إلى B

$$\therefore \underline{M} \cdot \underline{r} = Mrcos\theta \quad \Rightarrow \quad \therefore M \cos\theta = \frac{M \cdot r}{r}$$

$$\therefore V_P = \frac{M \cdot r}{r^3} \quad (6)$$

ولكننا نعلم من التحليل الاتجاهي أن $\nabla\left(\frac{1}{r}\right) = -\frac{r}{r^3}$ ، إذن المعادلة (6) تصبح على الصورة

$$V_P = -\underline{M} \cdot \nabla\left(\frac{1}{r}\right) \quad (7)$$

سبق وان درسنا أن المجال الكهربائي يتعين من العلاقة $\underline{E} = -\nabla V$ وأثبتنا أن جهد المزدوج V هو

$$V = \frac{M \cdot r}{r^3} = \frac{M}{r^2} \cos\theta$$

ونلاحظ أن الجهد يعتمد على r, θ لذلك يكون للمجال الكهروستاتيكي مركبتين الأولى في اتجاه r ونرمز لها بالرمز E_r والأخرى في اتجاه θ ونرمز لها بالرمز E_θ أي أن

$$\underline{E} = E_r \hat{r} + E_\theta \hat{\theta} = -\frac{\partial V}{\partial r} \hat{r} - \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} \hat{\theta} = \frac{2M}{r^3} \cos\theta \hat{r} + \frac{M}{r^3} \sin\theta \hat{\theta}$$

أي أن مركبات المجال الكهربائي في اتجاه r, θ هما على الترتيب

$$E_r = -\frac{\partial V}{\partial r} = \frac{2M}{r^3} \cos\theta, \quad E_\theta = -\frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} = \frac{M}{r^3} \sin\theta$$

$$\therefore E^2 = E_r^2 + E_\theta^2 = \frac{M^2}{r^6} (1 + 3\cos^2\theta)$$

$$\therefore E = |\underline{E}| = \frac{M}{r^3} \sqrt{1 + 3\cos^2\theta}$$

وإذا كان المجال الكهروستاتيكي \underline{E} يصنع زاوية ϕ مع الأفقي فإننا نحصل على

$$\tan\phi = \frac{E_r}{E_\theta} = \frac{M \sin\theta / r^3}{2M \cos\theta / r^3} = \frac{1}{2} \tan\theta$$

خطوط القوى للمزدوج الكهربائي :

سبق وأن أثبتنا أن

$$\underline{E} = \frac{2M}{r^3} \cos\theta \hat{r} + \frac{M}{r^3} \sin\theta \hat{\theta}$$

ولكن معادلة خطوط القوى هي

$$\frac{dr}{E_r} = \frac{rd\theta}{E_\theta} \Rightarrow \therefore \frac{dr}{2M \cos\theta / r^3} = \frac{rd\theta}{M \sin\theta / r^3}$$

$$\therefore \int \frac{dr}{r} = 2 \int \frac{\cos\theta}{\sin\theta} d\theta + c_1 \Rightarrow \therefore \ln r = 2 \ln \sin\theta + \ln c \Rightarrow \therefore \ln(r / \sin^2\theta) = \ln c$$

$$r = c \sin^2\theta, \quad c \text{ is a const.} \quad (a)$$

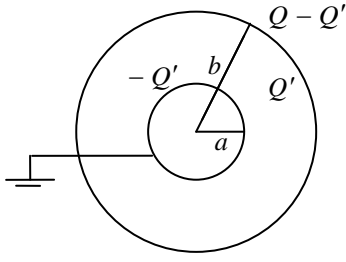
المعادلة (a) هي معادلة خطوط القوى للمزدوج الكهربائي حيث الثابت c يأخذ قيم مختلفة 0

إجابة السؤال الثالث

أفرض أن b, a أنصاف أقطار الشريحتين وأن $b > a$ و نفرض أن الشحنة Q الموجودة على الشريحة الخارجية توزعت إلى $Q - Q'$ على السطح الخارجي لها وبالتالي تكون الشحنة على السطح الداخلي لها هي Q' بما أن الشحنة الكلية داخل الموصل الذي نصف قطره b تتعدم إذن تتكون بالتأثير شحنة $-Q'$ على السطح الخارجي للشريحة الداخلية للموصل 0 الجهد الناشئ V عند أي نقطة داخل الشريحة الصغرى يتكون من جهدين ، جهد ناشئ عن الشحنة $-Q'$ ويساوي $-Q'/a$ وجهد ناشئ عن الشحنة Q ومقداره Q/b ، أي أن

$$V = -\frac{Q'}{a} + \frac{Q}{b}$$

ولكن الكرة الداخلية متصلة بالأرض أي أن الجهد عند أي نقطة داخلها ينعدم أي أن $V = 0$



$$-\frac{Q'}{a} + \frac{Q}{b} = 0 \Rightarrow \therefore Q' = \frac{a}{b} Q$$

نفرض أن V' الجهد عند أي نقطة على سطح الكرة الخارجية إذن

$$V' = \frac{Q - Q'}{b} = Q \cdot \frac{b - a}{b^2}$$

ب- باستخدام الإحداثيات الكارتيزية وبما أن

$$\nabla^2 V = 0$$

(1)

وحيث أن الجهد يعتمد على المتغيرين x, y فقط

$$\therefore \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = 0$$

(2)

نفرض أن

(3)

$$V(x, y) = X(x) Y(y)$$

بالتعويض في المعادلة (2) ينتج أن

$$Y \frac{d^2 X}{dx^2} + X \frac{d^2 Y}{dy^2} = 0 \Rightarrow \therefore \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} + \frac{1}{Y} \frac{d^2 Y}{dy^2} = 0$$

(4)

في المعادلة (4) نفرض أن

$$\frac{1}{Y} \frac{d^2 Y}{dy^2} = -n^2 \Rightarrow \frac{d^2 Y}{dy^2} = -n^2 Y$$

(5)

وبالتالي نحصل على

$$\frac{d^2 X}{dx^2} = n^2 X$$

(6)

الحل العام للمعادلة (5) على الصورة

(7)

$$Y = A \sin n y + B \cos n y$$

والحل العام للمعادلة (6) على الصورة

(8)

$$X = C e^{nx} + D e^{-nx}$$

حيث أن الشروط الابتدائية هي $V = 0$ at $y = 0, y = b$ ، $V = 0$ at $x = \pm\infty$ وباستخدام الشرط الحدي الأول نجد أن

$$B = 0, \quad n = k\pi/b$$

حيث k عدد صحيح 0 وبذلك يكون الحل العام لمعادلة لابلاس على الصورة

$$V_1 = \sum_{k=1}^{\infty} A_k e^{\frac{k\pi}{b}x} \sin \frac{k\pi}{b}y$$

$$-\infty < x < 0$$

$$V_2 = \sum_{k=1}^{\infty} B_k e^{-\frac{k\pi}{b}x} \sin \frac{k\pi}{b}y$$

$$0 < x < \infty$$