

# الفصل الثاني Chapter 2

## المجال الكهربائي The Electric Field

تعريف للمجال الكهربائي :

يحيط بأي جسم مشحون في الفراغ مجال كهربائي electric field وأن لهذا المجال يؤثر على أية شحنة توضع عند أي نقطة قريبة منه ولهذا يشبهه المجال مع قوة الجاذبية وفي حيث تؤثر قوة الجاذبية لا إرادية على أي جسم (ككرة) يدخل مجال الجاذبية الإرادية و .

لغرض الكشف عن المجال الكهربائي نستخدم جسم مشحون بـ شحنة موجبة صغيرة جداً تسمى شحنة الاختبار (test charge) بحيث أن دقوتها للمجال الكهربائي لا تؤثر على المجال . وأن شحنة الاختبار نستخدم ككاشف للمجال الكهربائي وأن وجودها في المجال ليس ضرورياً لوجود المجال الكهربائي .

## شدة المجال الكهربائي Electric Field Intensity

أن العالم فاراداي (Faraday) أول من افترض فكرة المجال الكهربائي، حيث افترض أن المجال ينبعث من الشحنة الكهربائية في جميع الاتجاهات ولقياس هذا المجال توضع شحنة اختبارية عند نقطة معينة في المجال وتحتسب القوة المؤثرة عليها .

(2-2)

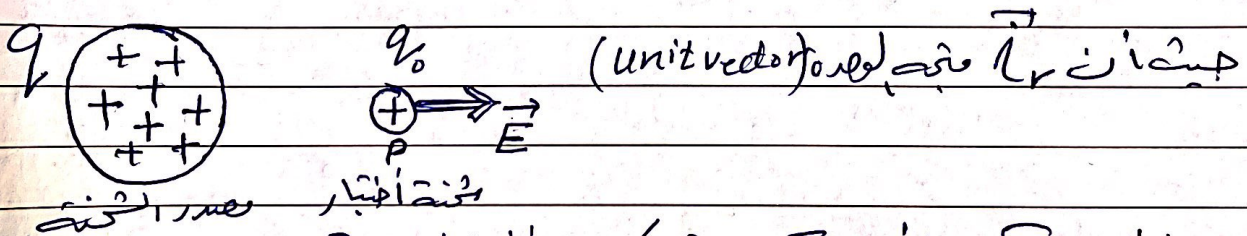
عند وضع شحنة اختبار مقدارها  $q_0$  في مجال كهربائي ناتج  
 عن شحنة مقدارها  $q$  (كما بين بالمثل) فان المجال  
 الكهربائي ( $E$ ) عند ان نقطة في الفضاء تبعد عن الشحنة  $q$   
 بمسافة  $r$  ناتج القوة  $F$  متوافاً على الشحنة  $q_0$   
 أي ان

$$E = \frac{F}{q_0} \quad (1)$$

$$\therefore F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq_0}{r^2} = k \frac{qq_0}{r^2}$$

$$\therefore E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \quad (2)$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \left(\frac{\vec{r}}{r}\right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^3} \vec{r} \quad (3)$$



ان المجال الكهربائي ( $E$ ) هو كمية فيزيائية متجهة ، حيث  
 ان القوة  $F$  كمية فيزيائية متجهة ،  $q$  كمية فيزيائية فيزيائية  
 (متر متجه) وان اتجاه المجال الكهربائي  $E$  يكون بنفس اتجاه القوة  
 الكهربائي  $F$  وهو الاتجاه الذي تتحرك فيه الشحنة  $q_0$  لو  
 كانت حرة الحركة ، وبذلك ان وحدات المجال الكهربائي هي وحدات  
 قوة مقومة على وحدات شحنة (نيوتن / كولوم  $N/C$ )

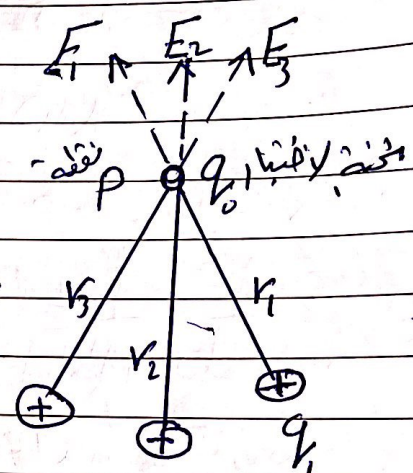
(3-2)

القطعة

تلاحظ من معادلات (2) أن شدة المجال الكهربائي  $E$  لا تعتمد على مقدار شحنة الاختيار  $q_0$  وإنما تعتمد على الشحنة  $q$  (التي هي مصدر المجال الكهربائي) وعلى المسافة  $r$  بين الشحنة  $q$  وشحنة الاختيار  $q_0$  (والتي تحدد مكان النقطة المراد حساب المجال عندها).  
 فلو كان هناك عدد من الشحنات المنفصلة  $q_1, q_2, q_3, \dots, q_n$  والتي تقع على أبعاد  $r_1, r_2, r_3, \dots, r_n$  عن شحنة الاختيار  $q_0$  الموجودة عند نقطة  $P$  (وكما عيّن بالمثل) - يمكن حساب شدة المجال لكل من الشحنات المنفصلة عند نقطة  $P$  ثم مجموعها جميعاً  
 اتجاهياً بحيث أن

$$E_1 = k \frac{q_1}{r_1^2} \quad \text{و} \quad E_2 = k \frac{q_2}{r_2^2}$$

$$E_3 = k \frac{q_3}{r_3^2} \quad \text{و} \quad E_n = k \frac{q_n}{r_n^2}$$



شدة المجال الكهربائي  $E$  في أي نقطة من النقاط  $E_1, E_2, E_3, \dots, E_n$  جميعاً اتجاهياً

$$E = E_1 + E_2 + E_3 + \dots + E_n$$

$$E = k \left( \frac{q_1}{r_1^2} + \frac{q_2}{r_2^2} + \frac{q_3}{r_3^2} + \dots + \frac{q_n}{r_n^2} \right)$$

$$E = k \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r_i^2}$$

حيث  $i$  هو رقم الشحنة الكهربائي  $i = 1, 2, 3, 4, \dots, n$

\* لو فرضنا أن الشحنة  $q$  موزعة على حجم ذو أبعاد محدودة (ليس شحنة نقطية بل توزيع على حجم) من هذه الحالة نستنتج أن المساحة  $dq$  أكبر من الشحنات المتناهية الصغر (شحنات نقطية) فكل منها  $dq$  وتبعد مسافة  $r$  عن نقطة  $P$  (حيث أن شدة المجال عند نقطة  $P$  من شحنة  $dq$  هي  $dE$  لكل شحنة  $dq$ ) ثم نحسب شدة المجال  $E$  لكل شحنة مستمرة  $dq$  عند نقطة  $P$  باعتبار كل منها كمثل شحنة نقطية، بحيث أن

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

(4-2)

وحيث اننا نعلم ان المجال الكهربائي هو الأكبر المحيطة بـ  $Q$   
نأخذ التكامل المتجه  $\text{Vector Integral}$  لظرفي المعاداة السابقة  
كذلك

$$E = k \int \frac{dQ}{r^2}$$

## خطوط المجال الكهربائي

ان العالم فينيل فراوي (1791-1867) هو اول من  
مثل المجال الكهربائي بخطوط التي (خطوط القوة) (Lines of Force)  
وذلك في عام 1840. وهن خطوط وهمية يكون اتجاهها باتجاه  
المجال وكثافتها تمثل شدة المجال الكهربائي في تلك المنطقة.  
ويمكن اجمال صيغرات خطوط المجال الكهربائي (خطوط القوة) بما يلي:

1) اتجاه المجال الكهربائي  $E$  يكون باتجاه الطماس خطا للمجال عند  
كل نقطة ويمثل تلك الخطا اتجاه حديد باسهم لها نفس اتجاه  
القوة المؤثرة على شحنة الاختبار الموجبة الموضوعة بالمجال.

2) يكون عدد خطوط المجال لكل وحدة مساحت تمر خلال مساحة  
استوائية عموديا على خطوط المجال تتناسب عكسيا مع مقدار المجال  
الكهربائي في تلك المنطقة لهذا فان خطوط المجال الكهربائي تكون  
اقرب من بعضها البعض عندما يكون المجال الكهربائي قويا  
وتكون خطوط المجال الكهربائي متباعدة عن بعضها البعض عندما  
يكون المجال الكهربائي ضعيفا.

3) تتبع (تخرج) خطوط المجال الكهربائي من الشحنة الموجبة وتنتهي  
(تدخل) في الشحنة السالبة. وفي حالة وجود شحنة  
واحدة (مفردة) فتقذف خطوط المجال تبدا (تخرج)

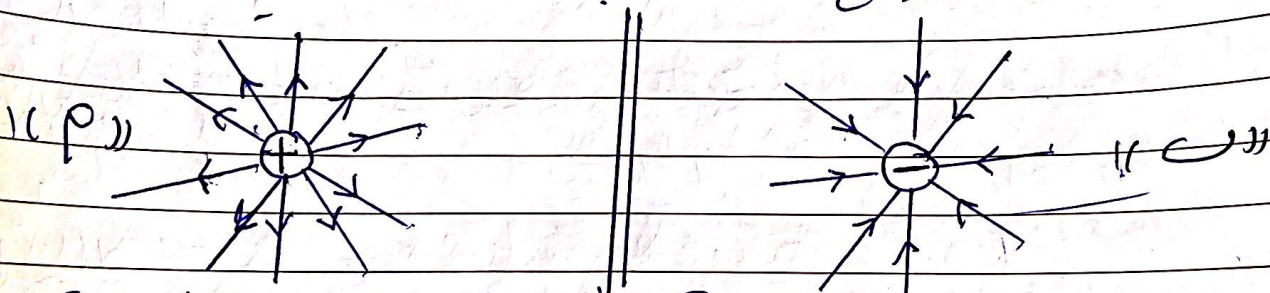
(2-5)

أو تنسحب (تدخل) من مكان لآخر (بعيد جداً)

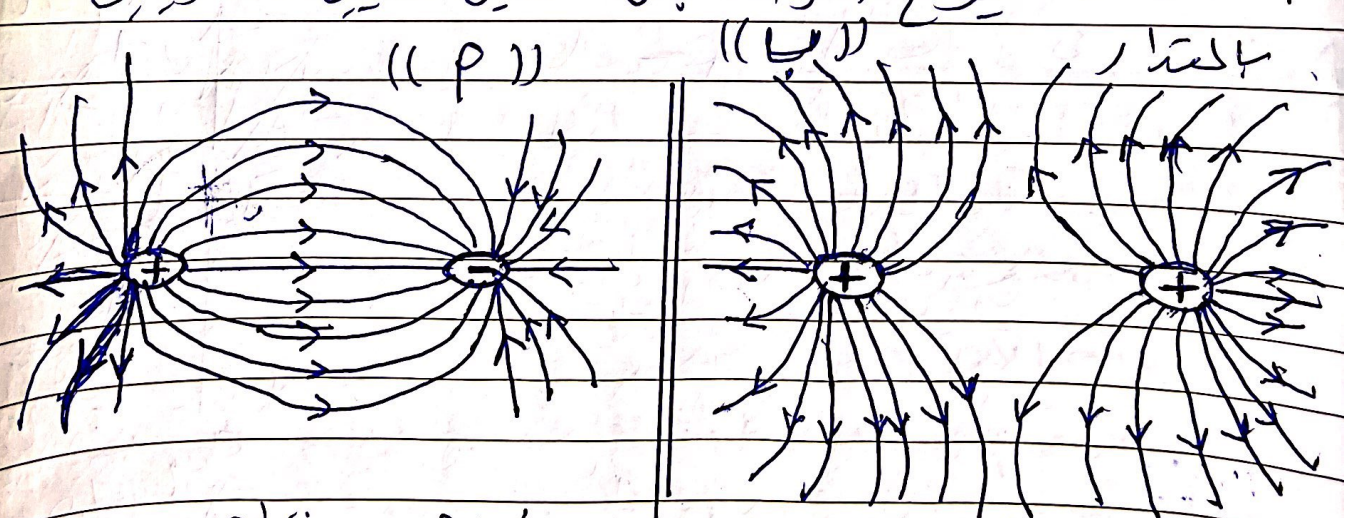
(4) عدد خطوط المجال التي تخرج الشحنة الموجبة (أو  
تدخلها) (أو تدخل في) الشحنة السالبة) يتناسب  
طردياً مع مقدار الشحنة.

(5) خطوط المجال الكهربائي لا تتقاطع مع بعضها.

(6) خطوط المجال الكهربائي تكون متقاربة من بعضها عندما  
تصل إلى الشحنة وتكون متباعدة عن بعضها كلما ابتعدنا  
عن الشحنة مما يصرح أن المجال الكهربائي يكون أقوى  
قرب الشحنة وتقل قيمته كلما ابتعدنا عن الشحنة.  
والشكل أدناه يوضح خطوط المجال لشحنة نقطية واحدة



الشكل يوضح خطوط المجال الكهربائي للشحنة الموجبة (P) والسالبة (N)  
والشكل أدناه يوضح خطوط المجال لشحنين نقطيين متساويين



الشكل يوضح خطوط المجال الكهربائي لشحنين نقطيين متساويين  
(P) مختلفتين الأثر والشحنين نقطيين كهربائيين متساويين  
بالأثر

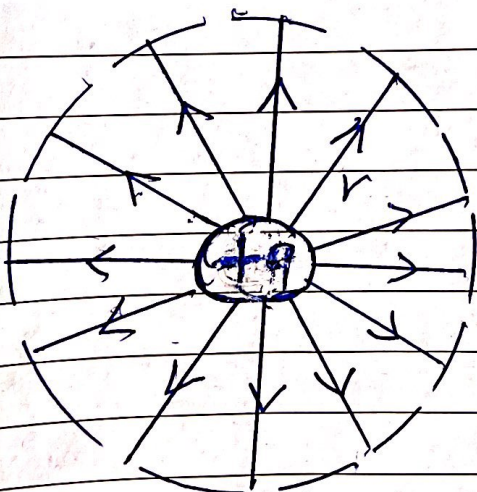
# خطوط القوة الكهربائية (Lines of electric force)

إن العالم فراوان هو أول من أدخل فكرة خطوط القوة الكهربائية لتسهيل تصور المجال الكهربائي (والمجال المغناطيسي أيضاً). حيث أن خط القوة الكهربائية هو خط وهمي يربط بين نقطتين أو أكثر (أو اتجاه الحساس له) عند أية نقطة من تقاطع يمثل اتجاه المجال الكهربائي في تلك النقطة ولأن اتجاه المجال يتغير من نقطة إلى الأخرى تكون خطوط القوة على شكل مكشبات. ولذا فإننا من الآن فصاعداً في لفظة السابقة خطوط القوة حول الشحنة مفردة معزولة (موجبة أو سالبة) وكذلك حول الشحنة متساوية في المقدار ومتعاكستين بالقيمة (ثنائي القطب الكهربائي) وكذلك حول شحنتين موجبتين متساويتين بالمقدار.

لنرمز أن الشحنة موجبة  $q$  موجودة في مركز كرة وهمية نصف قطرها  $r$  فإن قيمة المجال عند أية نقطة على سطح الكرة

(ومتساوية بالكل) تساوي

$$E = k \frac{q}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2}$$



حيث أن كثافة خطوط القوة تتناسب عكسياً مع مربع المسافة من الشحنة، فإن كثافة خطوط القوة تتكون فيها مسافة المجال

وعلى ذلك تكون كثافة خطوط القوة واحدة في جميع النقاط الواقعة على سطح كروي الأبعاد وعمود على المجال يكون العدد لكل خطوط، متساوية من سطح (لأ)

(7-2)

$$N = EA \quad (2)$$

حيث أن  $E$  هي كثافة الشحنة و  $A$  مساحة سطح  
السطح الكروي فان

$$A = 4\pi r^2 \quad (3)$$

من المعادلات (1) و (2) و (3) فنحصل على

$$N = EA = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot 4\pi r^2$$

$$N = \frac{q}{\epsilon_0}$$

نلاحظ من المعادلة الأخيرة التي تميل عدد خطوط القوة التي تقطع  
السطح الكروي بعبارة أخرى أن عدد خطوط القوة لا يعتمد على  
نصف قطر السطح الكروي  $r$  بل انفسه لهذا العدد من  
الخطوط يقطع سطح أية كرة تحمل شحنة  $q$  في  
مركزها

### قانون غاوس Gauss's Law

يسمى هذا القانون الذي يعرف باسم العالم الألماني كارل (1777-1855)  
اللاقته بين الفيض الكهربائي  $\Phi$  خلال سطح مغلق وقيمة الشحنة  
التي يحتويها هذا السطح بدائلياً .  
ينص قانون غاوس على أن عدد خطوط القوة  $N$  (الفيض الكهربائي  $\Phi$ )  
التي تقطع أي سطح مغلق مهما كان شكله متعامداً أو غير متعامد يساوي  
ما حل قسمة الشحنة التي يحتويها السطح بدائلياً على ثابت السماحية  
للغزاة  $\epsilon_0$  . وقد أثبتنا في الفقرة السابقة أن مجموع خطوط  
القوة التي تترك أي سطح مغلق يحتويه تساوي مقدارها  $q$  في وسطه  
يساوي :

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

(8-2)

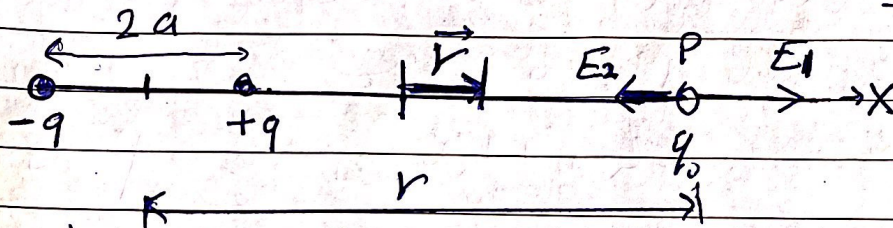
تَهَيِّجَاتٍ عَلَى كَيْفِيَّةِ حِسَابِ شِدَّةِ الْحَقْلِ الْكَهْرِبَائِيِّ

1- الحقول الكهربية الناشئة عن ثنائي القطب الكهربائي  
(Electric Dipole)

يَتَكُونُ ثَنَائِي الْقُطْبِ الْكَهْرِبَائِيِّ مِنْ ثَمَنَيْنِ مُتَاوِئَيْنِ بِالْمَعْتَدَلِ  
وَمُخْتَلِفَيْنِ بِالْإِشَارَةِ أَهْرَهُمَا مَوْجِبَةٌ  $+q$  وَآثَرَةٌ سَالِبَةٌ  
 $-q$  وَتَفْصُلُهُمَا مَسَافَةٌ صَغِيرَةٌ قَدْرُهَا  $2a$ .

سَوْفَ نَتَنَاقَشُ الْحَقْلَ الْكَهْرِبَائِيَّ عَنِ ثَنَائِي الْقُطْبِ عِنْدَ تَلَوُّنِ  
نِقَاطٍ فِي الْفَضَاءِ الْحَيْطِ بِهِ

2) الحقول الكهربية عند نقطة واقعة على امتداد محور ثنائي القطب



نَفْرَضُ أَنَّ نِقْطَةَ P تَبْعُدُ مَسَافَةَ  $r$  عَنِ مَرْكَزِ ثَنَائِي الْقُطْبِ  
وَكَمَا مَبِينٌ بِالشَّرْطِ الْمَلَوِّحِ لِحَاجَةِ شِدَّةِ الْحَقْلِ عِنْدَ P نَتَخَذُ  
صَادِقَةَ شِدَّةِ الْحَقْلِ الْكَهْرِبَائِيِّ (عَادَةِ 2) حَيْثُ تَكُونُ شِدَّةُ

الْحَقْلِ الْنَاشِئَةِ مِنَ الشُّحَّةِ الْمَوْجِبَةِ  $(+q)$  بِأَنَّ

$$E_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{(r-a)^2}$$

الْحَقْلِ الْنَاشِئَةِ مِنَ الشُّحَّةِ السَّالِبَةِ  $(-q)$  بِأَنَّ

$$E_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{(r+a)^2}$$

أَنَّ أَنْ مَعْدَلِ شِدَّةِ الْحَقْلِ الْنَاشِئِ مِنْ ثَنَائِي الْقُطْبِ عِنْدَ نِقْطَةِ P بِأَنَّ

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$$

$$E = E_1 - E_2$$



$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[ \frac{q}{(r-a)^2} - \frac{q}{(r+a)^2} \right]$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[ \frac{4ra}{(r^2-a^2)^2} \right]$$

وتلاحظ من الشكل أن اتجاه المجال الكهربائي  $E$  الناتج على المحور  $x$  يكون دائماً موجباً نحو  $x$ .

فإذا ما تكون  $r \gg a$  فإن المجال يصبح تحت تأثير القطب الصغيرة جداً مقارنة مع المسافة بين مركز ثنائي القطب والنقطة  $P$ ، أي  $r^2 \approx a^2$  وبذلك فإن العلاقة الأخيرة تصبح كما يلي:

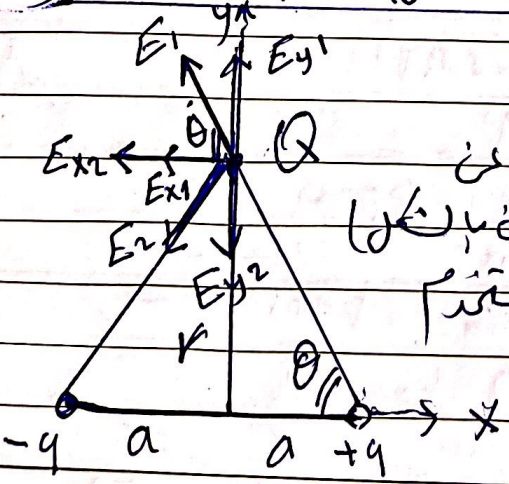
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{4aq}{r^3}$$

وهي أن العزم الكهربائي لثنائي القطب (Electric dipole moment)  $P = 2aq$  ويكون

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2P}{r^3}$$

والجدير بالذكر أن لثنائي القطب هو كمية اتجاهية ويكون اتجاهها من القطب السالب إلى القطب الموجب.

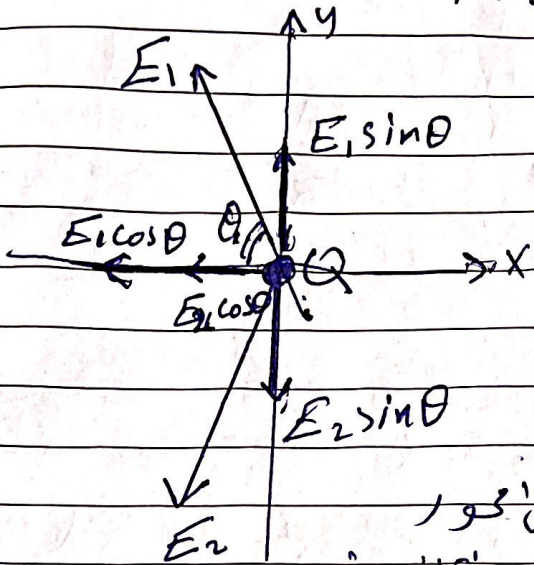
(ن) المجال الكهربائي عند نقطة  $Q$  الواقعة على المحور لثنائي القطب



تفرص أن نقطة  $Q$  تقع صافة  $r$  عن مركز ثنائي القطب الكهربائي (وكما عيّن سابقاً) وكان  $r$  صفة المجال عند نقطة  $Q$  تتقدم صافة  $2a$  من مركز ثنائي القطب.

بالتناظر اعارة (2) فصل على

$$E_1 = E_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2 + a^2}$$



وكي نجد صفة المجال الكلي  
الناتجة عن شحنة ثنائي القطب الكهربائي عند نقطة Q

نحل كل من E1 و E2  
ال مركبتين عمودية وافقية .

نلاحظ ان المركبتين العموديتين على محور  
ثنائي القطب متساويتين بالمقدار ومختلفتين

بالا اتجاه وبذلك يكون مجموعها  $(E_1 \sin \theta - E_2 \sin \theta = 0)$   
أما المركبتين الموازيين لمحور ثنائي القطب فإنها تكونان بنفس

الاتجاه وبذلك تكون محصلة المجالين E1 و E2 باتجاه محور

ثنائي القطب ويكونا (ان باتجاه اليمين لمحور y) بحيث أن

$$E = E_1 \cos \theta + E_2 \cos \theta$$

$$\cos \theta = \frac{a}{\sqrt{r^2 + a^2}}$$

لغرض قيم E1 و E2 بجاءة محصلة المجال E عند Q

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2 + a^2} \frac{a}{\sqrt{r^2 + a^2}} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2 + a^2} \frac{a}{\sqrt{r^2 + a^2}}$$

$$E = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2 + a^2} \frac{a}{\sqrt{r^2 + a^2}}$$

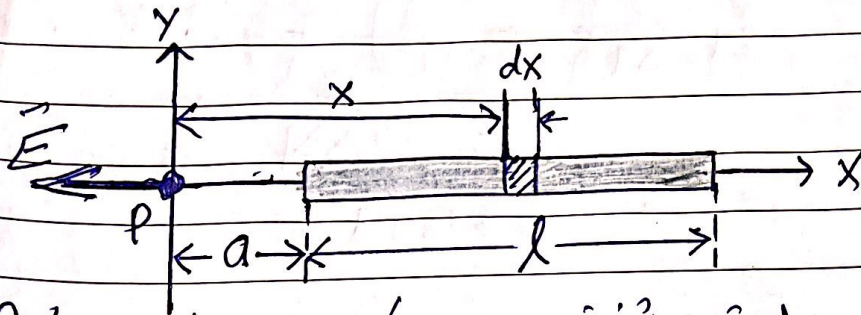
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2aq}{(r^2 + a^2)^{3/2}}$$

عند كون  $r \gg a$  يمكن كتابة  $a^2$  في المقام لتصبح  $r^3$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2aq}{r^3} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p}{r^3}$$

## 2 - المجال الكهربائي الناتج عن سلك مشحون

The electric Field due to charged rod.



سلك طول  $l$  عليه شحنة موزعة بالتساوي طول مقدارها  
 وأن شحنة السلك الكلية مقدار  $Q$ . المطلوب حساب المجال  
 الكهربائي في نقطة  $P$  والتي تقع على امتداد طول محور السلك

وبالمسافة  $a$  عن نهايته (وكما موضح بالشكل المرفق)  
 نفترض من السلك عتد على امتداد محور  $x$  و  $dx$  هو  
 العتد الصغير ويحمل شحنة  $dq$ . وحيث أن السلك يمتلك

شحنة لكل وحدة طول مقدارها  $\lambda = \frac{dq}{dx}$ .  
 أن مقدار المجال الكهربائي  $dE$  عند نقطة  $P$  والناتج عن كل  
 عنصر صغير من السلك (يكون في الاتجاه السالب لمحور  $x$  لأن  
 كل عنصر صغير يحمل شحنة موجبة  $dq$ ) على الشكل التالي

$$dE = k \frac{dq}{x^2} = k \frac{\lambda dx}{x^2}$$

ولأن السلك متصل وحيث أن كل عنصر على السلك ينتج عنه  
 مجال كهربائي في الاتجاه السالب لمحور  $x$  فإن مجموع مساهمات  
 كل عناصر السلك الصغيرة يمكن أن نجعلها بالتكامل على كل عناصر  
 السلك وكما يلي

$$E = \int dE = \int_a^{a+l} k \lambda \frac{dx}{x^2}$$

وحيث أن  $k$  و  $\lambda = \frac{Q}{l}$  هي مقادير ثابتة ويمكن

(12-2)

إذا جازها خارج الكسامل أي أن

$$E = k\lambda \int_a^{l+a} \frac{dx}{x^2} = k\lambda \left[ -\frac{1}{x} \right]_a^{l+a}$$

$$E = k \frac{Q}{l} \left( \frac{1}{a} - \frac{1}{l+a} \right)$$

$$E = \frac{kQ}{a(l+a)} \quad *$$

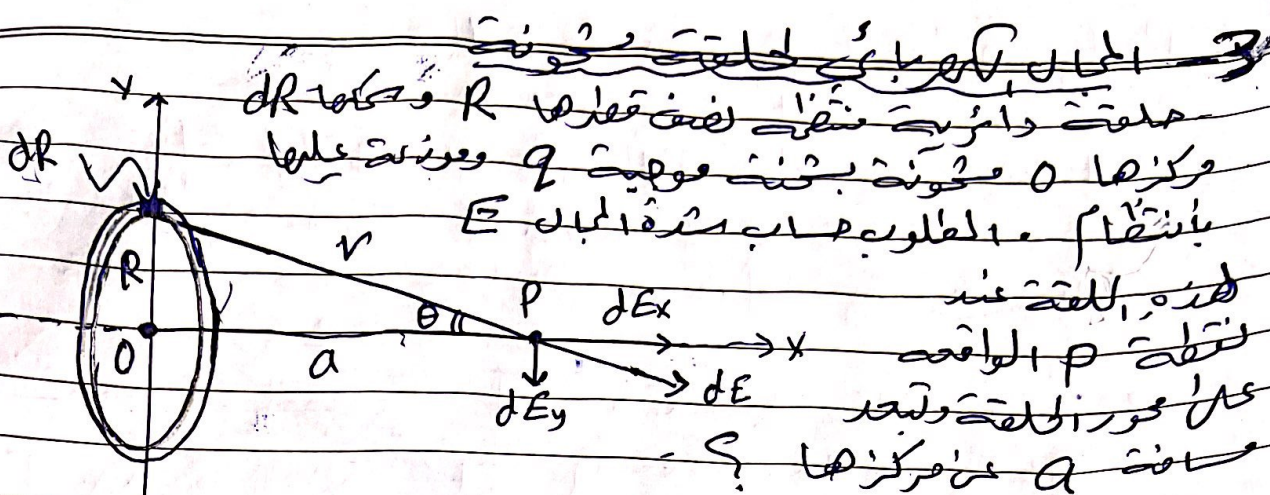
ملاحظة:

① عندما  $(a \rightarrow 0)$  أي أن طرف الساق الايسر يقترب من نقطة P أي أن المسافة بين طرف الساق الايسر ونقطة P تؤول صفر فأن شدة المجال  $(E \rightarrow \infty)$  لا نهائية

② لو فرضنا أن  $(l > a)$  أي أن نقطة P بعيدة جداً عن الساق مما عدا رالمجال عند نقطة P

عندما تكون  $(l > a)$  فإن  $l$  تهمل نسبة إلى  $a$   $a \rightarrow (l+a)$  وبذلك تأتي المعادلة (\*) التالية تصبح  $E = k \frac{Q}{l^2}$  وهذا بالقياس على المجال الكهربائي الناتج

عن شحنة نقطية. أي أنه شدة المجال عند النقطة البعيدة عن ساق متصل تكون يعبر مثل شدة المجال لشحنة نقطية.



المجال الكهربائي الناتج عن حلقة مشحونة  
 حلقة دائرية مشحونة نصف قطرها R وكثافتها  $\lambda$  ومركزها O موجودة بمسافة q وموضوعة عليها بانتظام. المطلوب حساب شدة المجال E عند نقطة P الواقعة على محور الحلقة وتبعد مسافة a عن مركزها ؟

لنبدأ بشدة المجال عند نقطة P. نتصور عنصر قنطرة صغير من الحلقة يحمل شحنة مقدارها dq. وكما تبين في الشكل هذا العنصر عند نقطة P

$$dE = k \frac{dq}{r^2} \quad (1)$$

where  $r^2 = a^2 + R^2$  (2)

$$\therefore dE = k \frac{dq}{a^2 + R^2} \quad (3)$$

فكل شحنة المجال  $dE$  المركبات الأفقية  $dE_x = dE \cos \theta$  العمودية  $dE_y = dE \sin \theta$

ان المركبات العمودية تلغ بعضها البعض لانه يوجد لكل عنصر هناك عنصر مضاد له بالاجزاء الاخرى وبما ان المسافة بينهما  $\int dE_y = 0$

بقية فقط المركبة الأفقية لأنها تكون بنفس الاتجاه لجميع العناصر المتشابهة ان ان

$$E_x = \int dE_x = \int dE \cos \theta \quad (4)$$

$$\therefore \cos \theta = \frac{a}{r} \quad (5)$$

نعوض عن  $dE$  في (1) و(2) و(3) بالبدل (4) فنجد ان

$$E_x = \int k \frac{dq}{a^2 + R^2} \cdot \left(\frac{a}{r}\right)$$

$$E_x = k \frac{a}{a^2 + R^2} \frac{1}{\sqrt{a^2 + R^2}} \int dq$$

$$E_y = 0$$

$$E_x = k \frac{aq}{(a^2 + R^2)^{3/2}} \quad (*)$$

عندما P بعيدة جدًا عن الحلقة اي  $(a \gg R)$

$$E = k \frac{q}{a^2}$$

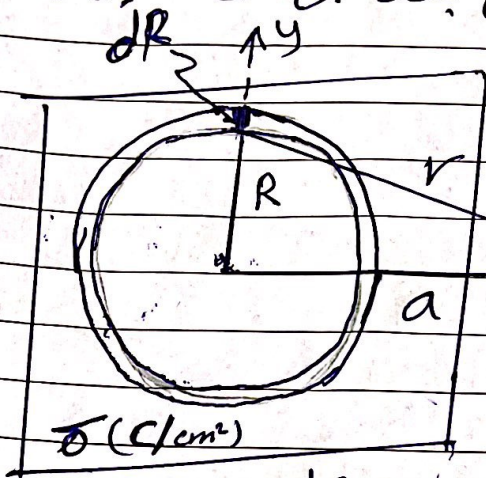
ان ان حجة الحلقة تعتبر حجة نقطية عند المسافات البعيدة عندما P تقع في مركز الحلقة فان شدة المجال  $(a=0)$

$$E = 0$$

شدة المجال في مركز الحلقة

### 4- المجال الكهربائي لشحنة موزعة بشكل كروي متساوية

لتفرض ان شحنة موزعة بشكل متساوي داخل كروي متساوي متكونة  
بشكل منتظم وبكثافة شحنة ايجابية (C/m<sup>3</sup>)  $\rho$  والاطول  $a$  حساب  
شدة المجال عند نقطة P الواقعة على بعد  $r$  من المنة؟



لأن زيادة شدة المجال  $E$  عند  
النقطة P لتفرض ان متساوي  
الشحنة الايجابية  $dE$   
تقسم الى  $x$  عناصر بشكل حلقات  
متحدة المركز.

نأخذ احد هذه الحلقات والتي  
نصف قطرها  $R$  وسمكها  $dR$  ونحسب  $dq$   
وهي ان المجال الكهربائي للحقنة  $dq$  يكون بعدد بالعلامة:

$$E = k \frac{aq}{(R^2 + a^2)^{3/2}}$$

لذا فان المجال الناتج من شحنة الكقنة بعدد بالعلامة

$$dE = k \frac{adq}{(R^2 + a^2)^{3/2}}$$

where:  $dq = \rho \times$  (مساحة الحلقة)  
حيث  $dq$  هي شحنة الحلقة

$$dq = \rho (2\pi R dR)$$

$$dE = k \frac{\rho (2\pi R dR) dR}{(R^2 + a^2)^{3/2}}$$

$$E_p = \int dE = 2\pi \rho a k \int_0^\infty \frac{R dR}{(R^2 + a^2)^{3/2}}$$

$$E_p = 2\pi \rho a k \int_0^\infty (R^2 + a^2)^{-3/2} R dR = 2\pi \rho a k \left[ -\frac{1}{(R^2 + a^2)^{1/2}} \right]_0^\infty$$

$$E_p = 2\pi \rho a k \left[ -\left(0 - \frac{1}{a}\right) \right] = 2\pi \rho a k \left[ \frac{1}{a} \right]$$

$$E_p = 2\pi \rho k = \frac{\rho}{2\epsilon_0}$$

حيث  $k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$   
انه ان شدة المجال لا تتغير من بعد النقطة P

