



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الثالثة

المادة : الكتروديناميك

المحاضرة : الخامسة / نظري / كتابة

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960

الدكتور :

المحاضرة:

(5)



التاريخ: / /

A to Z Library for university services

القسم: الفيزياء

السنة: الثالثة

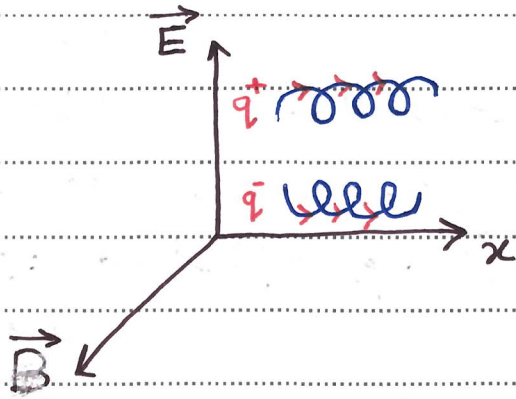
المادة: الكترودينامياء

الاخفاف الحقل الكهربائي:

سرعة الاخفاف $\vec{v} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{B^2}$ وتتحرف جميع الجسيمات المشحونة

وهما كانت كتلتها أو شحنتها بسرعة واحدة وباتجاه واحد.
نفترض أن جسيماً مشحوناً بشحنة موجبة q^+ يتحرك في مسار دائري بفعل الحقل
المغناطيسي.

يكون الحقل المغناطيسي متباًس أو ثابت ومحول على المحور z حيث يكون عندئذ
مسار هذا الجسيم واقعاً في المستوي xy .



إذا وقع هذا الجسيم تحت تأثير حقل كهربائي متباًس وساكن وثابت $\vec{E}$ محمول على xy
فإن سرعة هذا الجسيم المشحون تزداد عند ما يتزاحم باتجاه تأثير هذا
الحقل $\vec{E}$ وبالتالي تزداد نصف قطر تقوس مساره في الجزء العلوي من هذا
المسار أما عند ما يتغير اتجاه حركة هذا الجسيم الذي كان يتحرك في مسار
نصف قطر تقوسه كبير بفعل الحقل المغناطيسي يبدأ في الحركة في اتجاه معاكس
للاتجاه الحقل الكهربائي وتتناقص من جراء ذلك (بسبب ذلك) سرعة

هذا الجسيم وتتناقل نصف قطر تقوسين مساره في الجزء السفلي من هذا المسار حيث يعمل الحقل المغناطيسي في هذا الجزء على ثني مسار الجسيم بشكل أسد مسوا في الجزء العلوي. بالتالي يتم تغير اتجاه حركته على جزء صغير من مساره ليبدأ حركته من جديد في الاتجاه الذي يؤثر وفقه الحقل الكهربائي عندئذ لا يعود الجسيم المشحون في أثناء اجتاز لفة واحدة إلى النقطة التي بدأ منها حركته بل يساق وفق المحاور ox والاتجاه الموجه بعد اتمام كل دورة أو لفة.

تعود المعالجة المحاملة في الحالة التي يكون فيها شحنة الجسيم سالبة إلى حدوث انحراف في الاتجاه السابق نفسه ox على الرغم من أن اتجاه الدوران يكون معاكساً وتسمى هذه الظاهرة انحراف الجسيم المشحون في حقل كهربائي بالرجوع إلى عبارتي الحقل الكهربائي $\vec{E}$ و المغناطيسي $\vec{H}$ للموجة الكهرومغناطيسية المستوية.

نلاحظ أن سرعة الضوء هي بدورها سرعة انحراف الحقل الكهربائي لهذه الموجة. نفترض أن متجه الواحدة $\vec{z}$ محمول على ox .
لتعيين مسار الجسيم المشحون المتحرك في الحقلين الكهربائي والمغناطيسي:

$$\left. \begin{aligned} v_x &= v_1 \cos(\omega_c t - \varphi + \frac{E}{B}) \\ v_y &= -v_1 \sin(\omega_c t - \varphi) \end{aligned} \right\} (3,1)$$

بأجراء المكاملة:

$$\left. \begin{aligned} x &= x_0 + \frac{v_1}{\omega_c} \sin(\omega_c t - \varphi) + \frac{E}{B} t \\ y &= y_0 + \frac{v_1}{\omega_c} \cos(\omega_c t - \varphi) \end{aligned} \right\} (3,2)$$

لتعيين مسار الجسيم المشحون الذي تعيين مركته بالمعادلتين (3,2) نلاحظ أن سرعة الانحراف $\vec{v}_d$ المعينة في المعادلة (2,10) تكون محمولة على $\vec{x}$ كما يتعين لنا من المعادلة (3,2) لذلك يكون من اللازم الانتقال من المتحول x إلى متحول جديد x_1

$$\left. \begin{aligned} x_1 &= x - v_d t \\ &= x - \frac{E}{B} t \end{aligned} \right\} (3,3)$$

يحتفظ هذا التحويل بمعنى بسيط وهو الانتقال من محلة الإحداثيات الأساسية إلى محلة إحداثيات جديدة فحركة بالنسبة إلى المحلة الأساسية بسرعة ثابتة: $\vec{v}_d = \frac{E}{B}$ ومحمولة على المحور $\vec{x}$ باستخدام التحويل (3,2) نلاحظ أن مركبتين معادلة الحركة

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = q \vec{E} + q (\vec{v} \wedge \vec{B})$$

تأخذان في محلة الإحداثيات الجديدة الشكل الآتي:

$$x_1'' = x'' = \omega_c y'$$

$$y'' = \frac{q}{m} E - \omega_c x'$$

$$= \frac{q}{m} E - \omega_c \left(x' + \frac{E}{B} \right)$$

$$= -\omega_c x'$$

(3,4)

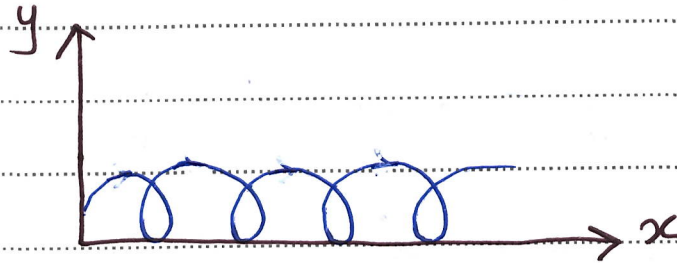
من الملاحظ من هاتين المرحبتين الأخيرتين عدم وجود أي أثر للحقل الكهربائي

وهما بمثابة معادلتين حركة الجسم المشحون في حقل مغناطيسي متجانس وثابت ومحور على " المحور z " .

يتضح من ذلك أن الجسم المشحون يتحرك في الحلقة الجديدة xy حركة دائرية بإجراء مكاملة مرتين على العبارة $(3, 4)$ بالشكل المطبق في $(1, 3)$ نصل على معادلة الحركة $(2, 3)$ نظراً لكون الحلقة الجديدة xy متحركة بالنسبة إلى الحلقة الأساسية بالسرعة $\vec{v}_d = \frac{E}{B}$

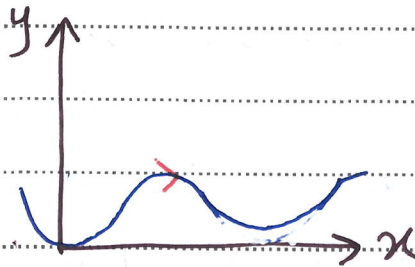
فإن الحركة المربطة للجسم المشحون هي تركيب من حركتين: الأولى: حركة استجابية منظومة لمركز الدوران وفق المحور ox بسرعة ثابتة هي سرعة انحراف $\vec{v}_R$ الثانية: حركة دورانية حول هذا المركز بسرعة تساوي $\vec{v}_R$ يعين تركيب هاتين الحركتين في الحالة العامة شكلاً دحرجياً ويتعلق معاملات بالشروط الابتدائية إذا كان الجسم موجوداً في اللحظة الابتدائية t_0 في مبدأ الإحداثيات وكان الطور $\varphi_0 = 0$ و $x_0 = 0$ و $y_0 = -\frac{v_{t0}}{\omega_c}$

لعمريتين لناف $(2, 3)$ عندئذ يتعين مسار بقيمة مركبة السرعة العمودية v_1 فإذا كانت $|v_1| > \frac{E}{B}$ يكون المسار من الشكل



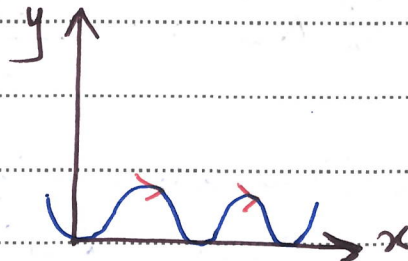
الشكل (a, 3)

وإذا كان $\frac{E}{B} < v_1$ يكون المار من الشكل



الشكل (3, b)

وإذا كان $\frac{E}{B} = v_1$ يكون المار من الشكل



الشكل (3, c)

حركة الجسيمات المشحونة في الحقول المغناطيسية المتغيرة ببطء:

1- شرطاً تقريب التغير البطيء لنقل المغناطيسي:

ننتقل إلى بحث وهي حركة الجسيمات المشحونة في الحقول المغناطيسية

المتغيرة ببطء في المكان والزمان

بعد إجراء تكامل معادلات الحركة بالحالة العامة التي تكون فيها الحقول المؤثرة

متغيرة مسألة في غاية الصعوبة لذلك نكتفي هنا بمعالجة الحالة الخاصة

التي تتغير فيها الحقول مع الزمن ببطء في أثناء الانتقال من نقطة إلى نقطة

أخرى مجاورة

إذا كان النقل المغناطيسي المؤثر يتغير ببطء في المكان والزمان كان بإمكان

الجسيم المشحون المتحرك من القيام بعدد كبير من اللغات في مساره قبل أن يتغير هذا الحقل بشكل ملحوظ وتكون عندئذ هذه الحركة من الناحية العملية كالموأن الحقل يبقى ثابتاً.

اعتماداً على ذلك يمكن تتبع حركة المركز اللغوي لدوران الجسيم أو كما يسمى عادة المركز المتقدم للحركة بدلاً عن حركة الجسيم بالذات لكن يجب أن تأخذ بالحسبان ظهور الحقل الكهربائي ولو ضعيف نسبياً عند ما يكون الحقل المغناطيسي متغيراً مع الزمن لأنه وفق معادلة ماكسويل

$$\vec{\nabla} \wedge \vec{E} = - \frac{\vec{B}}{t}$$

يترب على تغير حقل المغناطيسي بالنسبة للزمن ظهور حقل كهربائي التفاضلي يضاف إلى الحركة الانتجابية للمركز المتقدم التي تعد بدورها حركة طولانية للجسيم المشحون الذي يقع تحت تأثير حقل مغناطيسي ضعيف وحقل كهربائي متولد لحركة أخرى دورانية لهذا الجسيم حول خطوط الحقل المغناطيسي بالتالي تكون حركة الجسيم حركة دورانية في دائرة نصف قطرها R_c

وهركة انحراف لمركز هذه الحركة الدورانية وتكون معالجة هذه المسألة بالشكل الموصوف أعلاه ~~وغيراً للمعتبرين~~ معالجة صحيحة وفقاً للاعتبارين السابقين

إذا كان تغير نصف قطر الدائرة خلال دورة واحدة أقل بشكل ملحوظ عن نصف قطر الدوران بالذات وفي الواقع أن هذا الشرط يتحقق بشكل جيد

$$\Delta t^{\text{char}}_{\text{Field}}$$

إذا كان الزمن المميز لتغير الحقل

أكبر شكل ملحوظ من الزمن اللازم للإشارة واحدة T_c وإذا كان
المعد المحيز لتفسير الحقل

$$\Delta L^{\text{char}}_{\text{Field}}$$

أكبر شكل كبير من نصف قطر الدوران R_c

$$\left. \begin{array}{l} \Delta t^{\text{char}}_{\text{Field}} \gg T_c \\ \Delta L^{\text{char}}_{\text{Field}} \gg R_c \end{array} \right\} (4,1)$$

بالإمكان معاودة صياغة هذان الشرطين كميًا بالشكل الآتي:

$$\left. \begin{array}{l} T_c \left| \frac{\vec{\omega}_B}{\omega_c} \right| \ll |\vec{B}| \Rightarrow \frac{1}{\omega_c} \left| \frac{\vec{\omega}_B / \omega_c}{\vec{B}} \right| \ll 1 \\ R_c \left| \frac{\vec{\omega}_B}{\omega_r} \right| \ll |\vec{B}| \Rightarrow R_c \left| \frac{\vec{\omega}_B / \omega_r}{\vec{B}} \right| \ll 1 \end{array} \right\} (4,2)$$

وسهل مشابه يمكن تعيين الشرطين اللازمين لتفسيرات الحقل الكهربائي
حتى يمكن عدم حقلًا متغيرًا ببطء

عن الملاحظة أن الشرطين (4,2) يكونان محققين بشكل أفضل كلما كانت
قيمة الحقل المغناطيسي أكبر لأن التواتر ω_c يزداد بشكل طردي بازدياد

قيمة هذا الكتل إما R_c نصف القطر يتناسب مع قيمة الكتل المذكور B عكسياً
حتى تكون المعالجة صحيحة يجب أن لا تكون قيمة E كبيرة جداً فكل
مدى دورة (الفة) واحدة فقط لا غير - يجب أن لا تتغير سرعة الجسم
بشكل كبير ويجب أن يحقق هذا التغير الشرط التالي:

$$\omega \ll \frac{q E T_c}{m} \sim \frac{q E}{m \omega_c} = \frac{E}{B} \ll \omega$$

أو بكلام أكثر دقة يجب أن يكون تطبيق الشرط التالي

$$(4,3) \quad E \ll B$$

فإذا كانت قيمة الكتل الكهربائي كبيرة كان بإمكان إهمال تأثير
الكتل المغناطيسي B بالتالي لا يمكن عندئذ حدوث انحراف
أما عندما تكون قيمة E صغيرة نسبياً بالمقارنة مع قيمة الكتل B
فإن الجسم المشحون يتأثر بالكتل المغناطيسي ويتحرك ببطء تحت
تأثير الكتل الكهربائي

عند تحقق الشرط (2 و 4) و (4,3) يكون المسار الفعلي للجسيم
ماراً لولبياً مشوهاً بعض الشيء ويتغير نصف قطره وخطوته
ببطء.

مع حركة المركز المتقدم بالانحراف ويسمى التقريب الذي يعين
حركة هذا المركز المتقدم عند إهمال الدوران الحاصل بتقريب الانحراف

انتهت المحاضرة



مكتبة
A to Z