

تأثير مجال مغناطيسي على دارة يمر فيها تيار كهربائي

I - قانون لابلاص

1 - قانون لابلاص

تبين التجربة أنه إذا كان يمر في موصل تيار كهربائي وهو يوجد في مجال مغناطيسي ، فإن الموصل يخضع لقوة طبيعتها كهرمغناطيسية .

نعلم أن الموصل الفلزي يمكن اعتباره مكونا من أيونات موجبة ثابتة (تكون الشبكة البلورية) توجد وسط عددا من الإلكترونات وهي التي تكون حملة الشحن الكهربائية عندما يمر فيها تيار كهربائي . وفي حالة ما إذا كان التيار الكهربائي مستمرا فإن هذه الإلكترونات تتحرك إجماليا بسرعة ثابتة $\bar{v} = Cte$.

بما أن الموصل الفلزي يوجد في مجال مغناطيسي \bar{B} فإن كل إلكترون يخضع إلة قوة مغناطيسية \bar{f} حيث :

$$\bar{f} = -e \bar{v} \wedge \bar{B}$$

وتحتاج ذلك إلى قوة مطبقة من طرف الشبكة البلورية نقرنه ب \bar{f}' منحاها عكس منحى القوة \bar{f} .

حركة الإلكترون حرقة مستقيمية منتظم فحسب مبدأ القصور $\bar{f}' = -q\bar{v} \wedge \bar{B}$ أي أن $\bar{f}' = -q\bar{v} \wedge \bar{B}$

واعتمادا على التأثيرات المتبادلة فإن كل إلكترون يطبق قوة \bar{f} على الشبكة البلورية معاكسة لقوة \bar{f}' أي أن $\bar{f}_r = \bar{f} = q\bar{v} \wedge \bar{B}$

بالنسبة للشبكة البلورية فهي تخضع إلى تأثير موزع مفروض بقوة $\bar{F}_r = \sum \bar{f}_r$ تسمى بقوة لابلاص :

$$\bar{F} = \sum (q\bar{v}) \wedge \bar{B}$$

تعبر قوة لابلاص :

حساب شدة القوة المطبقة من طرف الإلكترونات على جزء من موصل مستقيم طوله ℓ ومقطعه S يمر فيه تيار كهربائي I ويوجد في مجال مغناطيسي منتظم \bar{B}

يكون عدد الإلكترونات الموجود في هذا الجزء : $N' = n.V$ حيث أن n هي كثافة حملة الشحنة الكهربائية (عدد حملة الشحنة في وحدة الحجم) .

تعتبر v هي السرعة الإجمالية لحملة الشحنة الكهربائية .

$$N' = n.S.\ell V \quad \text{إذن } N' = S.\ell V$$

نوجه الموصل باختيار متوجهة واحدة \bar{u} متوازية مع ℓ ومنحاها مطابق لمنحي التيار الكهربائي فقوة لابلاص تكون على الشكل التالي :

$$\bar{F} = \sum (q\bar{v}) \wedge \bar{B} = N' (-e\bar{v} \wedge \bar{B})$$

$$\bar{F} = nS\ell (-e\bar{v} \wedge \bar{B}) = enSv (\ell \wedge \bar{B})$$

* نعلم أن شدة التيار الكهربائي التي تمر عبر مقطع S خلال مدة زمنية Δt هي :

$$I = \frac{Q}{\Delta t} \quad \text{حيث أن } Q = Ne = enSv\Delta t \quad \text{حيث أن } N \text{ هو عدد حملة الشحنة الكهربائية}$$

التي تجتاز المقطع خلال المدة الزمنية Δt أي أن $I = enSv$

$$\text{وفي العلاقة السابقة } \bar{F} = I\ell \wedge \bar{B} \quad (1)$$

وتمثل هذه العلاقة تعبر قوة لابلاص .

قانون لابلاص : عندما يجد جزء مستقيم من دارة كهربائية ، طوله ℓ ويمر فيه تيار كهربائي شدته I في مجال مغناطيسي

منتظم \bar{B} ، فإنه يخضع لقوة \bar{F} كهرمغناطيسية نسميها قوة لابلاص ونعبر عنها بالعلاقة التالية :

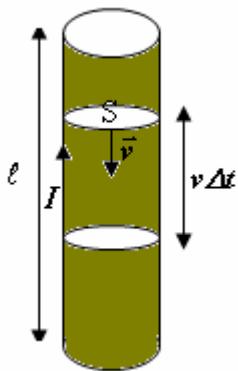
2 - مميزات قوة لابلاص

* نقطة التأثير : أصلح على أن نقطة التأثير تكرن في منتصف جزء الموصل الذي يوجد في المجال المغناطيسي لكون أن قوة لابلاص قوة موزعة .

* الاتجاه : متبع مع المستوى الذي تحدده المتجهتان $I\ell$ و \bar{B} والمار من نقطة التأثير .

* المنحى : نطبق قاعدة ملاحظ أمبير أو قاعدة الأصابع الثلاث لليد اليمنى .

* الشدة : $F = I \cdot \ell \cdot B |\sin \alpha|$ حيث α زاوية غير موجهة .



3- تأثير مجال مغناطيسي على إطار مستطيل

نعتبر إطاراً مستطيلاً $MNPO$ طوله L وعرضه ℓ ، يتكون من N لفة من سلك موصل. نعلق الإطار بواسطة خيط بدون لي، وبين وشيعتي هولموتز، حيث يوجد مجال مغناطيسي منتظم أفقى. ويجسد الخيط محور تماثل الإطار الذي هو محور الدوران (Δ). نمرر تياراً كهربائياً في السلك الموصل الذي يتكون منه الإطار، ونعتبر وضعياً أي كان حيث تكون المتجهة \vec{B} للمجال المغناطيسي زاوية θ مع المنظمي \vec{n} على مستوى الإطار.

1- تعين قوى لبلاص المطبقة على كل ضلع من أضلاع الإطار:

* على الضلع MQ يوجد تحت تأثير قوة لبلاص ممثلة بالمتجهة \vec{F}_1 .
خط تأثيرها المحور (Δ)
منحاتها: نحو الأعلى

$$F_1 = NI\ell \left| \sin\left(\theta + \frac{\pi}{2}\right) \right|$$

شدتها:

عزم هذه القوة بالنسبة للمحور (Δ) منعدم.

* الضلع NP نمثل قوة لبلاص بالمتجهة \vec{F}_2 .
خط تأثيرها المحور (Δ)
منحاتها نحو الأسفل

$$F_2 = NI\ell \left| \sin\left(\frac{\pi}{2} - \theta\right) \right|$$

شدتها:

ذلك عزم هذه القوة منعدم.

* الضلع MN نمثل القوة بالمتجهة \vec{F} .
خط تأثيرها عمودي على MN وعلى متجهة المجال المغناطيسي \vec{B} .

منحاتها باستعمال قاعدة اليد اليمنى أي نحو الأمام.

$$\text{الشدة: } F = NI\ell B \quad \text{لكون أن } \theta = 0 \text{ وبالتالي} \quad \sin \theta = 1$$

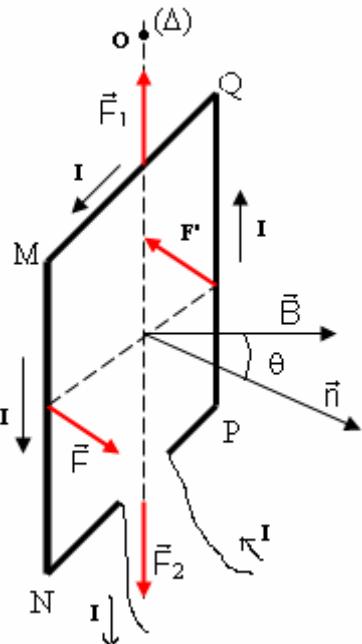
شدتها:

على الضلع PQ نمثل القوة بالمتجهة \vec{F}' .
خط تأثيرها عمودي على الضلع MN وعلى \vec{B}

منحاتها: يعين باستعمال قاعدة اليد اليمنى وهو نحو الخلف

$$F' = NI\ell B$$

شدتها:



من خلال الشكل يلاحظ أن \vec{F} و \vec{F}' يكونان مزدوجة قوتين (نفس الشدة، منحاتها متعاكسان، لهما نفس خط التأثير)
عزمها بالنسبة للمحور (Δ):

$$\mathcal{M}_A = F \cdot d \quad \text{حيث أن } d = \ell \sin \theta \quad \text{إذن} \quad \mathcal{M}_A = N \cdot I \cdot S \cdot B \cdot \sin \theta \quad \text{و} \quad S = L \cdot \ell$$

من خلال هذه النتيجة يتبيّن أن $\sum \mathcal{M}_A (\vec{F}_i) = N \cdot I \cdot S \cdot B \cdot \sin \theta$
أي أن الإطار يدور حول المحور (Δ)

2- أوضاع توازن الإطار:

نحصل على توازن الإطار عندما $\mathcal{M}_A = 0 \Leftrightarrow \sin \theta = 0$ و $\theta = 0$ أو $\theta = \pi$

يحدث هذا بالنسبة لحالتين: $\theta = 0$ و $\theta = \pi$

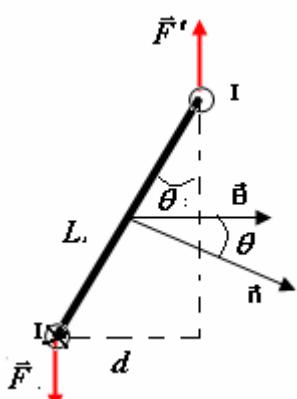
- $\theta = 0$ فهو وضع التوازن المستقر للإطار
(عند إزاحة الإطار عن موضع توازنه في هذه الحالة بزاوية صغيرة جداً فإن المزدوجة

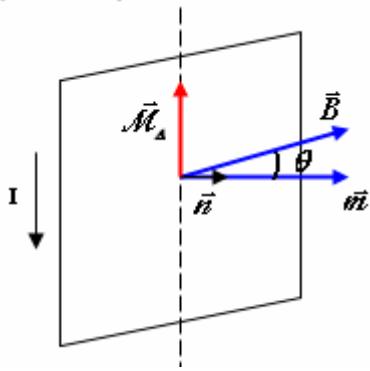
(\vec{F}, \vec{F}') تعيده إلى موضع التوازن المستقر)

- $\theta = \pi$ وضع توازن غير مستقر لأنه عند إزاحة الإطار عن موضع توازنه بزاوية صغيرة جداً فإن المزدوجة (\vec{F}, \vec{F}') تزيد في إدارة الإطار نحو موضع توازنه المستقر.

3- العزم المغناطيسي Le moment magnétique

تعريف: نسمى الجداء $N \cdot I \cdot S$ والذي يعبر عنه بـ $A \cdot m^2$ بالعزم المغناطيسي للإطار ونكتبه m





فهذا الحاصل هو نتیجة لجاء متجهي بين \vec{m} و \vec{B} حيث أن $M_\phi = \vec{m} \cdot \vec{B} \cdot \sin \theta$

$$\vec{M}_\phi = \vec{m} \wedge \vec{B}$$

\vec{m} تسمى متجهة العزم المغناطيسي للإطار ويحملها المنظمي على الإطار
 $\vec{m} = m \hat{n}$

\vec{M}_ϕ متجهة عزم القوى المغناطيسية وهي عمودية على \vec{m} و \vec{B} وموجهة بحيث

$$\text{يكون ثلاثي الأوجه } (\vec{m}, \vec{B}, \vec{M}) \text{ مباشرا}$$

II - تأثير مجال مغناطيسي منتظم على دارة كهربائية

1 - التدفق المغناطيسي

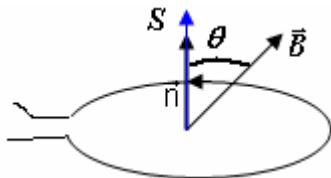
تعريف : إذا كانت دارة مغلقة في مجال مغناطيسي منتظم \vec{B} ، فإن التدفق المغناطيسي Φ للمجال المغناطيسي \vec{B} عبر الدارة هو الجداء السلمي بين متجهة المجال \vec{B} ومتوجهة المساحة \vec{S} .

$$\Phi = \vec{B} \cdot \vec{S}$$

$$\Phi = \vec{B} \cdot \vec{n} S$$

$$\Phi = B \cdot S \cdot \cos \theta$$

مع أن $\theta = (\vec{S}, \vec{B})$ وحدة التدفق المغناطيسي في النظام العالمي للوحدات هي : الوير Wb
نوجة الوشيعة بتحديد منحى مختار في الدارة ونحدد منحى المتجهة الواحدية \vec{n} باستعمال قاعدة اليد اليمنى . ويتعلق منحى متوجهة المساحة بمنحي المتجهة الواحدية \vec{n}



ملحوظة : التدفق المغناطيسي مقدار جبري ترتبط إشارته بإشارة $\cos \theta$

* يكون التدفق قصويا في حالة $\theta = 0$ ، $\theta = \pi$ و $\vec{S} \parallel \vec{B}$ لهما نفس الاتجاه
ونفس المنحى $\Phi_{max} = B \cdot S$

* يكون منعدما في حالة $\theta = \frac{\pi}{2}$ أي أن \vec{B} و \vec{S} متعامدان فيما بينهما $\Phi = 0$

* يكون دنويا في حالة $\theta = \pi$ أي أن \vec{B} و \vec{S} لهما نفس الاتجاه ومنحى متعاكسان $\Phi_{min} = -B \cdot S$

2 - قاعدة التدفق المغناطيسي القصوي

إذا كانت وشيعة يمر فيها تيار كهربائي مستمر قابلة للدوران في مجال مغناطيسي ، فإنها تتوجه في هذا المجال بحيث يكون التدفق المغناطيسي عبرها قصويا عند موضع توازنه المستقر .