

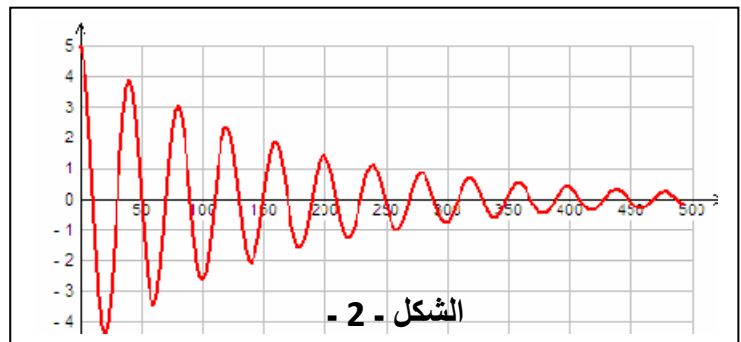
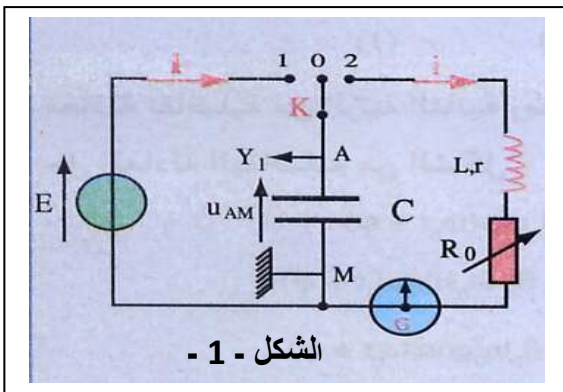
الاهتزازات الحرة في دائرة RLC على التسلسل

1- تفرغ مكثفة في وشيعة تحريضية (R, L, C) :

1-1- الدراسة التجريبية :

1-1-1- إبراز الطابع الاهتزازي للدائرة (R, L, C) :

نشاط : نحقق الدارة الكهربائية التالية : الشكل - 1 -



نشحن المكثفة بوضع البادلة في الوضع 1 ثم نفرغها بوضع البادلة في الوضع 2 فنحصل على البيان كما في

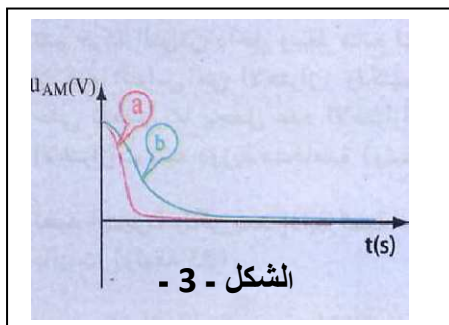
الشكل - 2 - حيث تكون $R_0 = 0$ أي المقاومة المكافئة $R = r$ (مقاومة صغيرة)

نتيجة : إن الاهتزازات الحرة في الدائرة (R, L, C) هي اهتزازات حرة لأن الدارة لا تتلقى طاقة من الوسط

الخارجي ومتخامدة لأن سعتها تتناقص بسرعة والنظام في الدارة شبه دوري (T)

** نزيد من قيمة المقاومة المكافئة R فنلاحظ تزايد تخامد الاهتزازات وعندما نصل إلى قيمة كبيرة للمقاومة ،

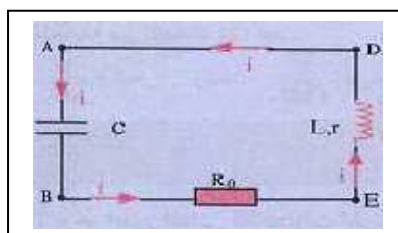
عندها نشاهد على شاشة راسم الاهتزاز البيان المبين في الشكل - 3 -



2-1- الدراسة النظرية :

1-2-1- حالة الاهتزازات حرة متخامدة (النظام شبه الدوري) :

** المعادلة التفاضلية بدلالة $q(t)$ للدائرة الحقيقية (R, L, C) :



نحقق الدارة الكهربائية التالية :

حيث المكثفة مشحونة .

بتطبيق قانون جمع التوترات :

$$U_{AB} + U_{BE} + U_{ED} + U_{DA} = 0$$

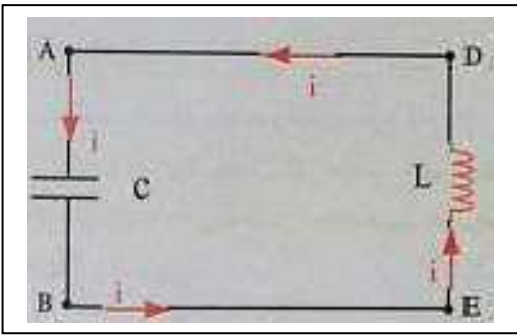
$$\frac{q}{C} + R_0 i + r i + L \frac{di}{dt} + 0 = 0 \Rightarrow \frac{q}{C} + (R_0 + r) i + L \frac{di}{dt} = 0$$

$$i(t) = \frac{dq}{dt} \quad \text{نضع } R = R_0 + r \quad \text{ولدينا :}$$

$$L \frac{d^2 q}{dt^2} + R \frac{dq}{dt} + \frac{q}{C} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d^2 q}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{dq}{dt} + \frac{q}{LC} = 0 \quad \dots \dots \dots (1) \quad \text{ومنه نكتب :}$$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية تميز الاهتزازات الكهربائية الحرة المتخامدة في الدارة (R, L, C) .
 حلها خارج البرنامج .

1-2-2-2- حالة الاهتزازات حرة غير متخامدة (جملة مثالية (L, C)) :



المعادلة التفاضلية للدارة الكهربائية (L, C) :

نحصل على المعادلة التفاضلية لهذه الدارة بتعويض

$R = 0$ في المعادلة (1) فنجد :

$$\frac{d^2 q}{dt^2} + \frac{1}{LC} q(t) = 0$$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ q تميز الاهتزازات الكهربائية الحرة غير المتخامدة في الدارة

(L, C) حلها دالة جيبية من الشكل : $q(t) = Q_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)$ حيث Q_0 الشحنة العظمى للمكثفة .

**** العبارة اللحظية للتيار الكهربائي $i(t)$:**

$$i(t) = \frac{dq}{dt} \quad \text{ولدينا :} \quad \text{و} \quad q(t) = Q_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

$$I_0 = Q_0 \omega_0 \quad \text{إذن :} \quad i(t) = -Q_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi) = -I_0 \sin(\omega_0 t + \varphi) \quad \text{حيث :}$$

**** العبارة اللحظية للتوتر الكهربائي بين طرفي المكثفة $U_C(t)$:**

$$U_0 = \frac{Q_0}{C} \quad \text{حيث :} \quad U_C(t) = \frac{q}{C} = \frac{Q_0}{C} \cos(\omega_0 t + \varphi) = U_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

نبض الاهتزازات الحرة غير المتخامدة ω_0 :

$$\frac{d^2 q}{dt^2} + \frac{1}{LC} q(t) = 0 \quad \dots \dots \dots (1) \quad \text{لدينا :}$$

$$q(t) = Q_0 \cos(\omega_0 t + \varphi) \quad \Rightarrow \quad \frac{dq}{dt} = -Q_0 \omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi) \quad \Rightarrow$$

$$\frac{d^2q}{dt^2} = -\omega_0^2 Q_0 \cos(\omega_0 t + \varphi) \Rightarrow \frac{d^2q}{dt^2} = -\omega_0^2 q(t)$$

$$\frac{d^2q}{dt^2} + \omega_0^2 q(t) = 0 \dots\dots\dots(2)$$

بمطابقة العلاقتين (1) و (2) نجد أن : $\omega_0^2 = \frac{1}{LC} \Rightarrow \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$

** الدور الذاتي للاهتزازات الحرة غير المتخامدة T_0 : $T_0 = 2\pi\sqrt{LC}$ $\Rightarrow T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$

** التواتر الذاتي للاهتزازات الحرة غير المتخامدة f_0 : $f_0 = \frac{1}{T_0} = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$

2 - الطاقة في الدارة المهتزة :

** الطاقة في الدارة المثالية (L, C) :

أ - الطاقة المخزنة في المكثفة : $E_{(C)} = \frac{1}{2} \frac{q^2(t)}{C}$

ب - الطاقة المخزنة في الوشيجة : $E_{(L)} = \frac{1}{2} L i^2(t)$

ج - طاقة الدارة (L, C) :

$$E = E_{(C)} + E_{(L)} \Rightarrow E = \frac{1}{2} \frac{Q_0^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi)}{C} + \frac{1}{2} L Q_0^2 \omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi)$$

لدينا : $\omega_0^2 = \frac{1}{LC}$ ومنه : $E = \frac{1}{2} \frac{Q_0^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi)}{C} + \frac{1}{2} L Q_0^2 \frac{1}{LC} \sin^2(\omega_0 t + \varphi)$

$$E = \frac{1}{2} \frac{Q_0^2}{C} [\cos^2(\omega_0 t + \varphi) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi)] \Rightarrow E = \frac{1}{2} \frac{Q_0^2}{C}$$

يمكن أن نبين أيضاً أن طاقة الدارة هي : $E = \frac{1}{2} L I_0^2$

نتيجة : إن طاقة الدارة (L, C) مقدار ثابت في كل لحظة ونكتب :

$$E = E_C + E_L = cst \Leftrightarrow E = \frac{1}{2} L I_0^2 = \frac{1}{2} \frac{Q_0^2}{C}$$

** الطاقة في الدارة الحقيقية (R, L, C) :

$$E(t) = \frac{1}{2} \frac{q^2(t)}{C} + \frac{1}{2} L i^2(t) \quad \text{لدينا :}$$

نشتق الطرفين بالنسبة للزمن :

$$\frac{dE}{dt} = \frac{1}{2C} 2q \frac{dq}{dt} + \frac{1}{2} L 2i \frac{di}{dt} \Rightarrow \frac{dE}{dt} = \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + L i \frac{di}{dt} \Rightarrow \frac{dE}{dt} = \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + L \frac{dq}{dt} \frac{d^2q}{dt^2} \Rightarrow$$

$$\frac{dE}{dt} = \left(L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q(t)}{C} \right) \frac{dq}{dt} \dots\dots\dots(1)$$

$$L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q(t)}{C} = -Ri \dots\dots\dots(2) \quad \text{لدينا من المعادلة التفاضلية :}$$

$$\frac{dE}{dt} = -Ri \frac{dq}{dt} = -Ri^2 \Rightarrow \frac{dE}{dt} = -Ri^2 \Rightarrow E(t) \neq C^{te} \quad \text{من (1) و (2) نجد :}$$

أي أن الطاقة في الدارة الحقيقية غير ثابتة لأن جزءا منها يفقد بالتحويل الحراري بفعل جول في المقاومة الأومية وهذا هو سبب تخامد الاهتزازات .

3 - الدراسة الطاقوية للدارة المثالية (L , C) :

** المعادلة التفاضلية للدارة المثالية (L , C) :

$$E = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} + \frac{1}{2} L i^2 = C^{te} \quad \text{لدينا :}$$

باشتقاق طرفي المعادلة بالنسبة للزمن نجد :

$$\frac{dE}{dt} = \frac{1}{2C} 2q \frac{dq}{dt} + \frac{1}{2} L 2i \frac{di}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{q}{C} \frac{dq}{dt} + L \frac{dq}{dt} \frac{d^2q}{dt^2} = 0 \Rightarrow \left(L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q(t)}{C} \right) \frac{dq}{dt} = 0$$

$$\frac{dq}{dt} \neq 0 \Rightarrow \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{1}{LC} q(t) = 0 \quad \text{لدينا :}$$

وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ q متجانسة .

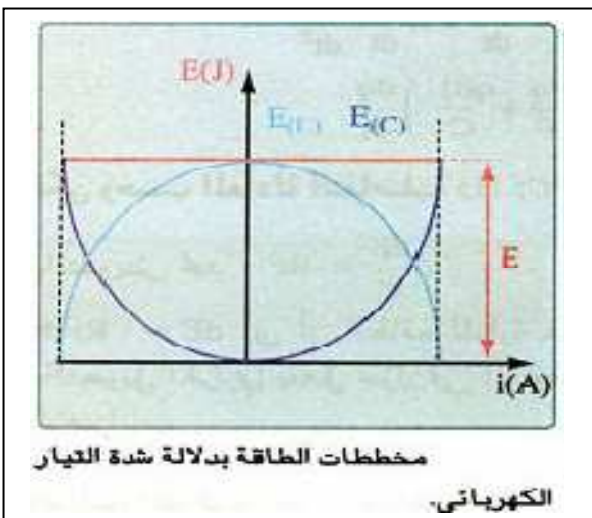
** مخططات الطاقة بدلالة شدة التيار الكهربائي في الدارة المثالية (L , C) :

نرسم مخططات الطاقة من العلاقات :

$$E_{(C)} = \frac{1}{2} \frac{q^2(t)}{C} \quad *$$

$$E_{(L)} = \frac{1}{2} L i^2(t) \quad *$$

$$E = E_{(C)} + E_{(L)} \quad *$$



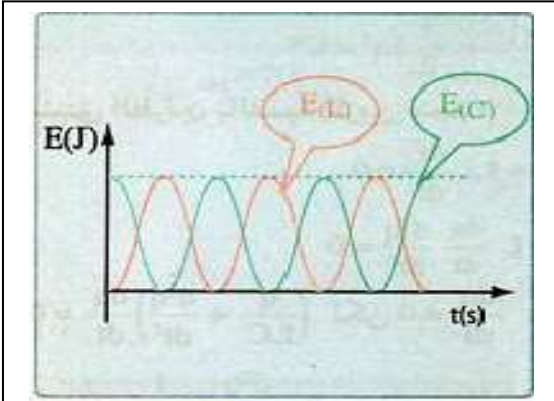
**** - مخططات الطاقة بدلالة الزمن في الدارة المثالية (L , C) :**

نرسم مخططات الطاقة من العلاقات :

$$E_{(C)} = \frac{1}{2} \frac{q^2(t)}{C} = \frac{1}{2} \frac{Q_0^2}{C} [\cos^2(\omega_0 t + \varphi)] \quad **$$

$$E_{(L)} = \frac{1}{2} L i^2(t) = \frac{1}{2} L Q_0^2 \omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi) \quad **$$

$$E = E_{(C)} + E_{(L)} \quad **$$



مخططات الطاقة بدلالة الزمن في الدارة L, C

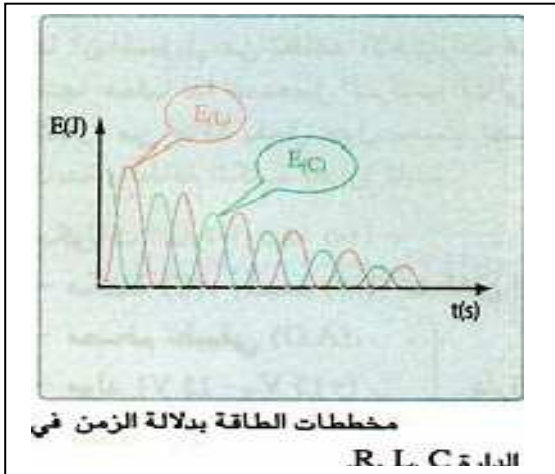
**** - مخططات الطاقة بدلالة الزمن في الدارة الحقيقية (R , L , C) :**

نرسم مخططات الطاقة من العلاقات :

$$E_{(C)} = \frac{1}{2} \frac{q^2(t)}{C} \quad *$$

$$E_{(L)} = \frac{1}{2} L i^2(t) \quad *$$

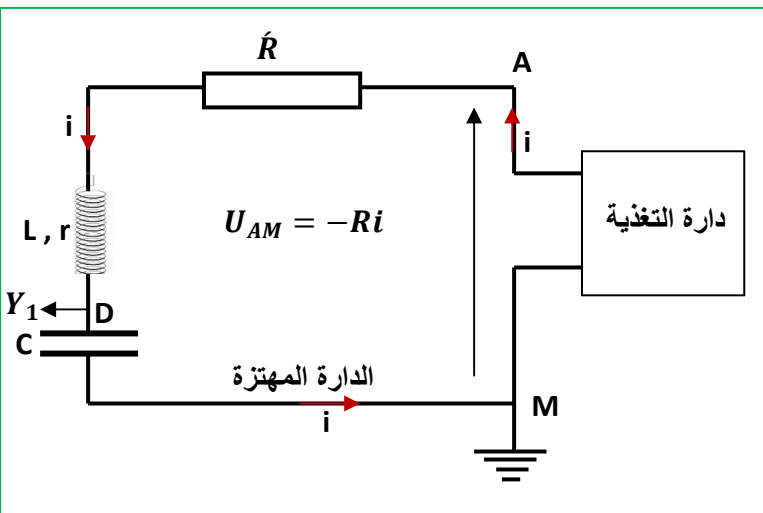
$$E = E_{(C)} + E_{(L)} \quad *$$



مخططات الطاقة بدلالة الزمن في الدارة R, L, C

4 - تغذية الاهتزازات الكهربائية بتعويض التخامد :

إن سبب تخامد الاهتزازات هو الضياع في الطاقة ويعود ضياعها بفعل جول في مقاومة الدارة (R , L , C) والتي لا يمكن التخلص منها عمليا ، لتعويض هذا الضياع نضم على التسلسل مع ثنائي القطب (R , L , C) تركيب إلكتروني يدعى **تركيب ذو المقاومة السالبة** ، والشكل المقابل يمثل التركيب الإلكتروني الذي يغذي ثنائي القطب

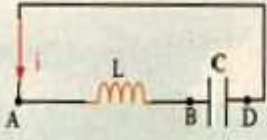
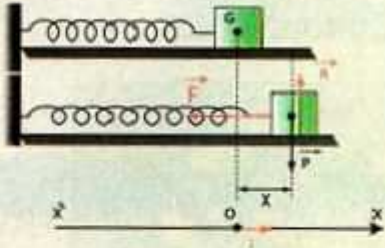


(R , L , C) . فالطاقة الكهربائية التي يقدمها التركيب الإلكتروني لثنائي القطب (R , L , C) يجب أن تكون في

كل لحظة مساوية للطاقة التي تضيع بفعل جول في المقاومة $R = \hat{R} + r$.

التطابق بين الميكانيك والكهرباء

التطابق ميكانيك كهرباء

اهتزازات جملة كهربائية حرة ومثالية	اهتزازات جملة ميكانيكية حرة ومثالية
	
<p>في الدارة المهتزة ABD حسب قانون جمع التوترات لدينا في كل لحظة :</p> $u_{AB} + u_{BD} = 0$ $L \frac{di}{dt} + \frac{q}{C} = 0$ <p>حيث $i = \frac{dq}{dt}$ شحنة المكثفة</p> $\frac{di}{dt} = \frac{d^2q}{dt^2}$ $L \frac{d^2q}{dt^2} + \frac{q}{C} = 0$ <p>وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ X. حل هذه المعادلة التفاضلية هو دالة جيبية بدلالة الزمن من الشكل :</p> $q(t) = Q \cos(\omega_0 t + \varphi)$ <p>عبارة الدور الذاتي : $T_0 = 2\pi \sqrt{LC}$</p> <p>طاقة الجملة : $E(t) = \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} + \frac{1}{2} L i^2(t)$</p>	<p>نطبق قانون نيوتن الثاني :</p> $\vec{P} + \vec{F} + \vec{R} = m\vec{a}_G$ <p>بإسقاط العلاقة الشعاعية على المحور (O, \vec{i}) نجد:</p> $F_x = ma_{Gx} \text{ و } mته$ $-kx(t) = m \frac{d^2x}{dt^2}$ $\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m} x(t) = 0$ <p>وهي معادلة تفاضلية من الرتبة الثانية بالنسبة لـ X. حل هذه المعادلة التفاضلية هو دالة جيبية بدلالة الزمن من الشكل :</p> $x(t) = X \cos(\omega_0 t + \varphi)$ <p>عبارة الدور الذاتي : $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$</p> <p>طاقة الجملة : $E = \frac{1}{2} m v^2(t) + \frac{1}{2} k x^2(t)$</p>

تعيين المطابق الميكانيكي :

R,L,C على التسلسل	كتلة و نابض
الشحنة الكهربائية : q	المسافة : x
شدة التيار الكهربائي : $i = \frac{dq}{dt}$	السرعة : $\frac{dx}{dt}$
مشتق التيار الكهربائي : $\frac{di}{dt} = \frac{d^2q}{dt^2}$	التسارع : $\frac{d^2x}{dt^2}$
ذاتية الوشعة : L	كتلة الجسم : m
مقلوب السعة : $\frac{1}{C}$	ثابت المرونة : k