



1 (الوشية .

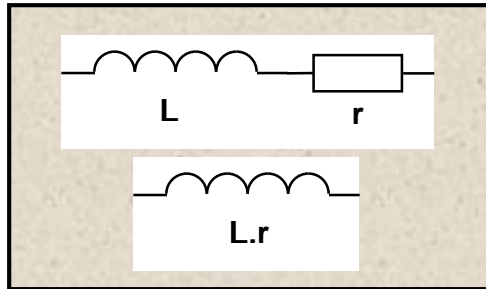
1 (الوصف و التمثيل الرمزي .

الوشية ثنائي قطب يتكون من سلك موصل تم تغليفه بعازل و ملفوف

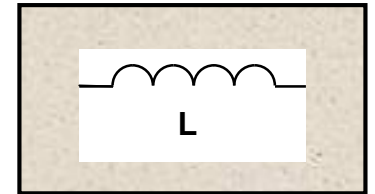
❖ مقاومتها r وحدتها الأوم (h)

❖ معامل تحريضها الذاتي L وحدته الهنري (H)

في الاصطلاح مستقبل يرمز للوشية بأحد الرمزين التاليين :



وشية حقيقية ، مقاومتها الداخلية غير مهملة .



وشية مثالية مقاومتها منعدمة

1 (2 التوتر بين مربطي الوشية .

بالنسبة لوشية بدون نواة من الحديد ، في الاصطلاح مستقل ، نثبت أن التوتر بين مربطيه يحقق العلاقة :

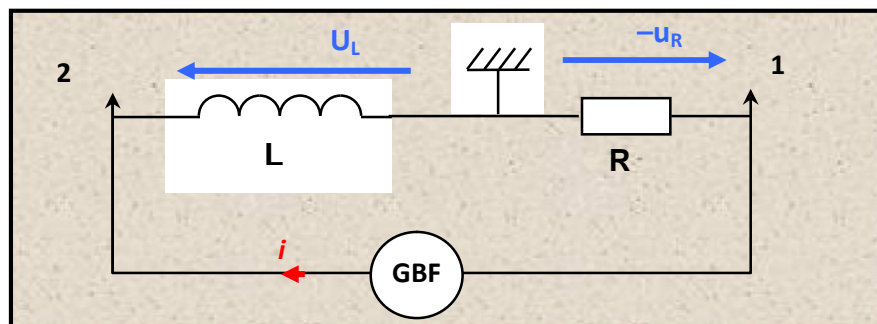
$$u_b(t) = L \frac{di(t)}{dt} + r i(t)$$

* باستعمال تيار مستمر بربط الوشية بين قطبي تغذية مستمرة تمنح التوتر الثابت U و بقياس I شدة التيار الموافقة . نبين أن

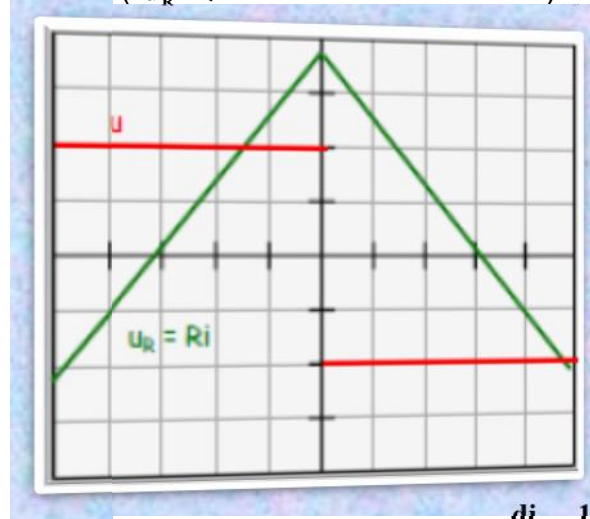
$$u_b = L \frac{di}{dt} + r i$$

حيث **ان الوشية تتصرف كموصل أومي في النظام الدائم .**

* باستعمال تيار متغير حيث نحقق التركيب التجريبي التالي (الوشية المدروسة مثالية) :



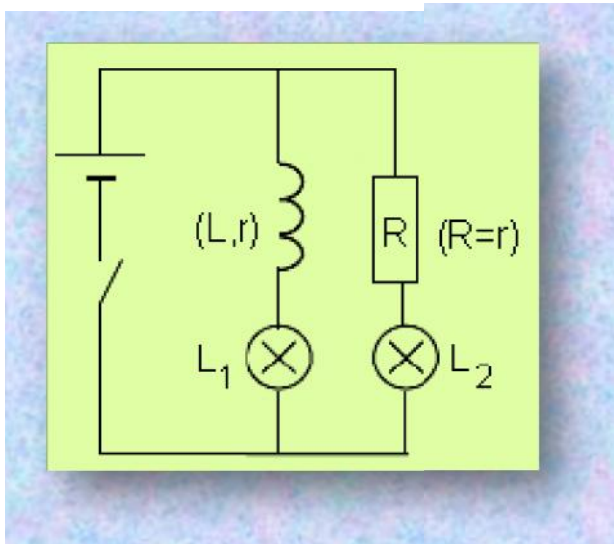
- 1 نعاين مقابل تغيرات التوتر بين مربطي الموصل الأومي (GBF توترا مثلثيا)
 2 نعاين تغيرات التوتر بين مربطي الوشيعة . ($u_R = Ri$)
 مقابل تغيرات شدة التيار . ($u_R = Ri$)



$$\frac{di}{dt} = \frac{1}{R} \frac{du_R}{dt}$$

بقياس قيمة u_L ، نبين أن النسبة $\frac{u_L(t)}{\frac{di}{dt}} = \frac{u_R(t)}{a}$ تبقى ثابتة و تساوي تقريبا قيمة معامل التحريض المسجل على الوشيعة .

نستنتج أن التوتر بين مربطي وشيعة مثالية يتناسب مع المشتقة $\frac{di}{dt}$
 مقدار موجب يسمى معامل التحريض الذاتي للوشيعة L
 و هو يتعلق بالميزات الهندسية للوشيعة .

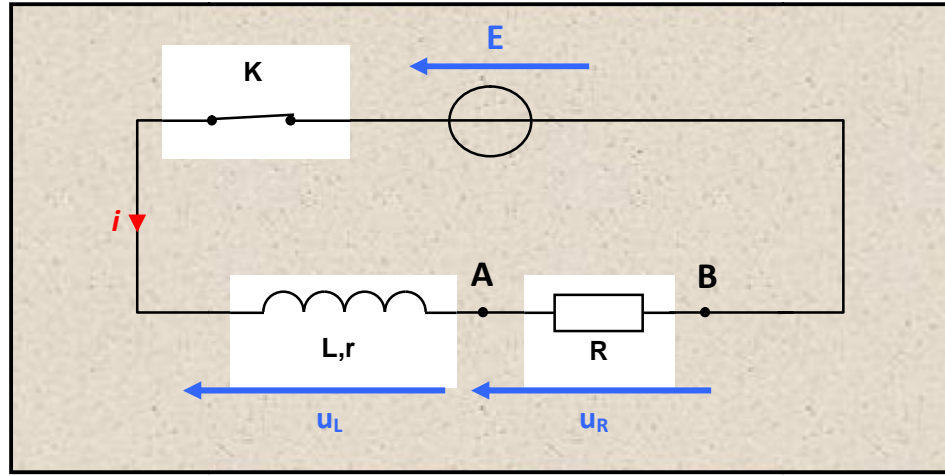


* نحقق التركيب التجريبي التالي :
 عند غلق قاطع التيار نلاحظ أن المصباح L_1 يتأخر في الإضاءة
 و عند فتح قاطع التيار نلاحظ تأخر انطفاء المصباح L_1 .

تؤخر الوشيعة إقامة أو انقطاع التيار
 وبصفة عامة تقاوم الوشيعة
 كل تغير في شدة التيار المار بها

2 (RL)
 يتكون ثنائي القطب RL من وشيعة مقاومتها r و معامل تحريضها L
 المقاومة الكلية لثنائي القطب RL هي : $R_t = R + r$.

2 (1)
 نهتم في هذه الدراسة بتتبع تغيرات التيار المار بالوشيعة . الدارة الكهربائية المنجزة ممثلة في الشكل التالي :



باعتداد قانون إضافية التوتارات :

$$E = u_R(t) + u_L(t)$$

و منه نجد :

$$E = L \frac{di}{dt} + r i(t) + R i(t)$$

شدة التيار تحقق المعادلة التفاضلية من الدرجة الأولى :

$$\frac{di}{dt} + \frac{R+r}{L} i(t) = \frac{E}{L}$$

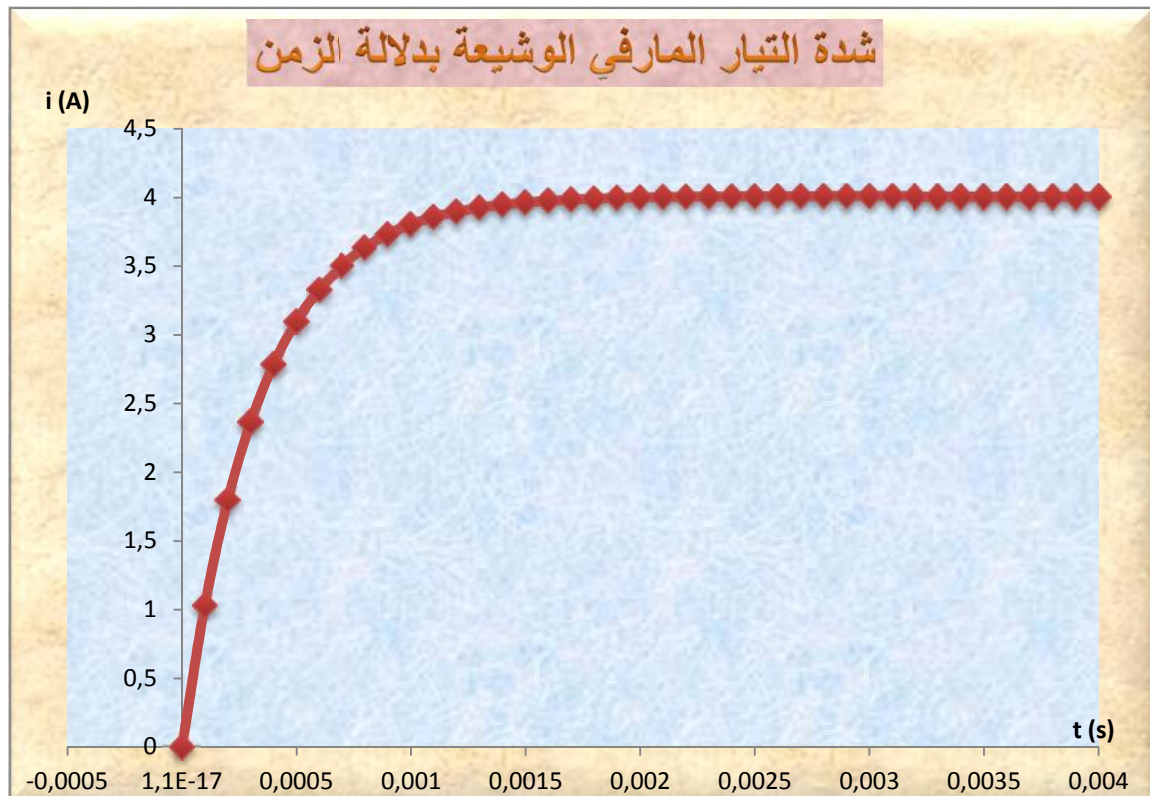
حل هذه المعادلة التفاضلية يكتب على الشكل :

$$i(t) = K e^{-\frac{R+r}{L}t} + \frac{E}{R+r}$$

باستثمار الشروط البدئية : $i(0) = 0$ لدينا $0 = K + \frac{E}{R+r}$ $K = -\frac{E}{R+r}$

$$i(t) = \frac{E}{R+r} (1 - e^{-\frac{R+r}{L}t})$$

الحل يأخذ الشكل النهائي :



$i(t)$

المرحلة التي خلالها تتغير شدة التيار $i(t)$

$$i(t) \approx I_p \approx Cte \approx \frac{E}{R_t} \quad \frac{di}{dt} \approx 0$$

2 2) التوتر بين مربطي الوشاعة .
يعطي قانون إضافية التوترات :

$$U_b(t) = E - u_R(t) = E - R i(t)$$

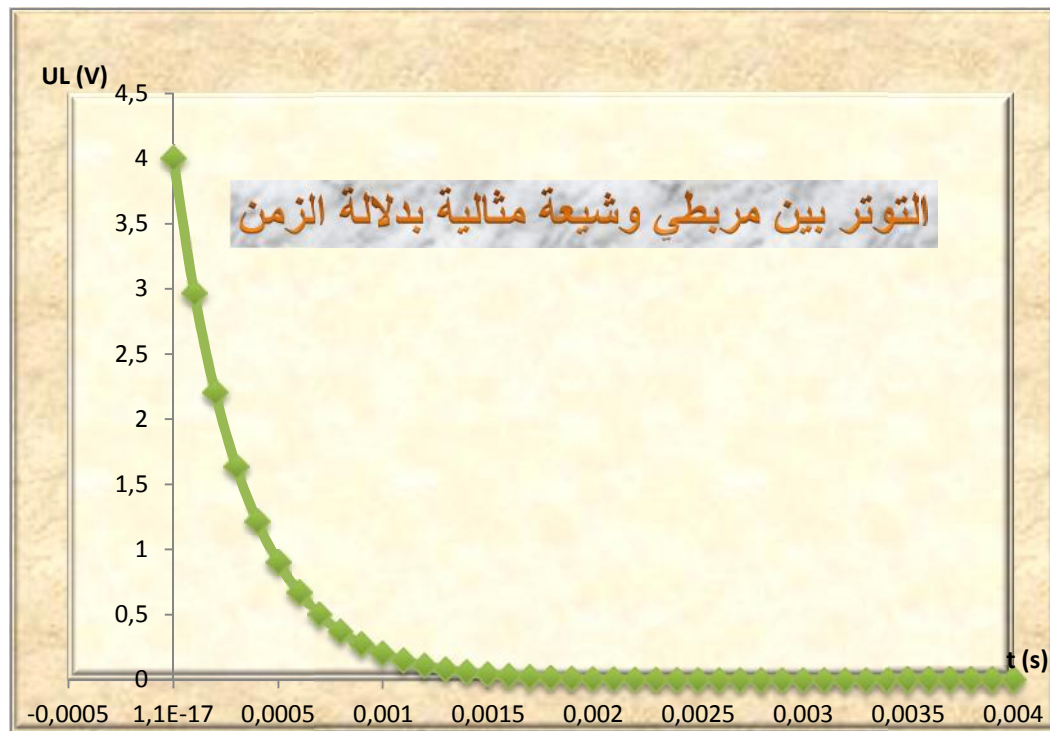
و هذا يمكن من كتابة :

$$u_b(t) \approx E - R \frac{E}{R_t} 1 - e^{-\frac{R_t}{L}t}$$

عندما يمكن أن نهمل r حيث $R_t \approx R < r$:

$$u_b(t) \approx E 1 - 1 - e^{-\frac{R_t}{L}t} \approx E e^{-\frac{R_t}{L}t}$$

$$u_L(t) \approx E e^{-\frac{R_t}{L}t}$$



التوتر بين مربطي الوشاعة بدنيا يكون قصويا (يساوي القوة الكهرومحركة E) ، ثم ينقص تدريجيا إلى أن ينعدم ($r \approx 0$)
أما إذا كانت المقاومة الداخلية غير منعدمة $r \approx 0$ فإن التوتر بين مربطي الوشاعة يؤول إلى $r I_p$ ، حيث I_p شدة التيار في النظام الدائم.

RL (3 2)

بنفس الطريقة المتبعة بالنسبة لثنائي القطب RC .
يجب أن تكون له وحدة الزمن ، نرسم لهذه الثابتة كذلك ب τ :

$$\tau \approx \frac{L}{R_t}$$

نعتبر أن خلال المدة الزمنية 5τ يصل ثنائي القطب إلى النظام الدائم .

* التحليل البعدي .

$$u_L(t) \approx R i(t) < L \frac{di}{dt} \quad \text{تشير إلى أن} \quad |L| \approx \frac{|u| \hat{T}}{I}$$

$$|R| \approx \frac{|u|}{I} \quad \text{تحليل علاقة أوم تبين أن}$$

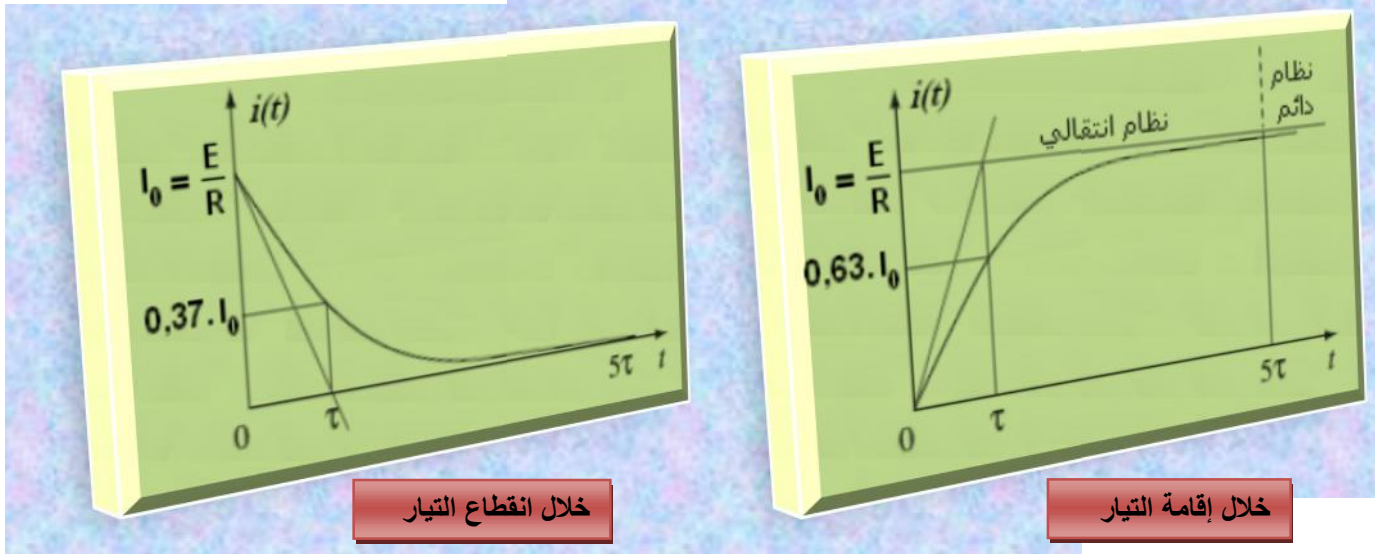
$$\frac{L}{R} \approx \frac{|u| \hat{T}}{I} \hat{T} \quad \frac{I}{|u|} \approx T$$

* كيف نحدد مبيانيا ثابتة الزمن τ :

الطريقة المتبعة هي نفس الطريقة المتبعة بالنسبة لثنائي القطب RC :

- طريقة النسبة 63% (37%)

- طريقة المماس عند الأصل

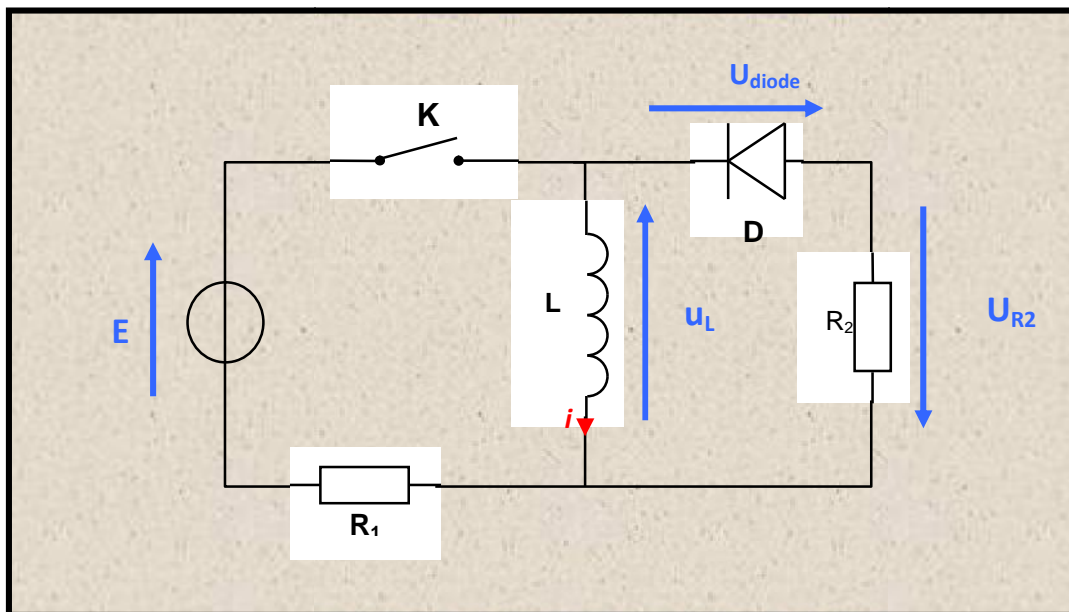


خلال انقطاع التيار

خلال إقامة التيار

2 4) انقطاع التيار في دائرة تضم ثنائي قطب RL .

نضيف فرع يحتوي على صمام ثنائي (diode) لتفادي حدوث شرارات خلال الانقطاع المفاجئ للتيار المار في وشيعة .



لا يمر أي تيار كهربائي () عند غلق قاطع التيار . عند فتحه قاطع التيار، الدارة المغلقة المكونة من الوشيعة R_2 تسمح بمرور التيار .

في حالة اعتبار الصمام و الوشيعه مثاليين فإن $u_{diode} = 0$ و $r = 0$ بذلك بتطبيق قانون إضافية التوترات نكتب :

$$L \frac{di}{dt} < R_2 i(t) \quad N \quad 0$$

$$\frac{di}{dt} N > \frac{R_2}{L} i(t)$$

$$i(0) N \frac{E}{R_1}$$

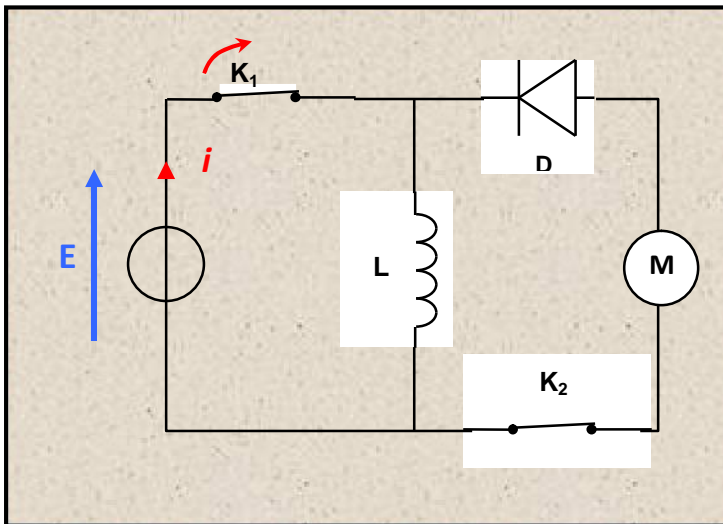
حل هذه المعادلة التفاضلية

$$i(t) N \frac{E}{R_1} e^{-\frac{t}{\tau}} \quad \left(\tau = N \frac{L}{R_2} \right)$$

في دارة كهربائية حيث R_2 كبيرة ، نحصل على ثابتة زمن τ صغيرة ويمكن أن يكون تناقص شدة التيار مفاجئا :

نلاحظ أن التوتر بين مربطي الوشيعه يمكن أن يصبح مهما لأن $\frac{di}{dt}$ يمكن أن تكون كبيرة .

هذه النتيجة مرغوب فيها عندما نريد إحداث فوق توتر (إضاءة مصابيح النيون) لكن هناك سلبيات تتمحور في كون هذا يؤدي إلى وقوع شرارات عند فتح بعض الدارات التي تضم وشيعه .



3 (الطاقة المخزنة في الوشيعه .
3 (الإبراز التجريبي .

ننجز التركيب التجريبي التالي :
في البداية K_1 مغلق ، المحرك لا يشتغل .
 K_1 لا يدور ، لأن شدة التيار المار في الصمام و المحرك منعدمة .
الطاقة الممنوحة من طرف المولد تنقل فقط إلى الوشيعه .
 K_1 بينما K_2 دائما مغلق ، المحرك يدور خلال مدة وجيزة : فقط الوشيعه هي التي يمكن أن تمنحه الطاقة لأن المولد اذن الوشيعه قد اختزنت طاقة .

3 (تعبير الطاقة المخزونة .
القدرة المكتسبة من طرف الوشيعه تحقق العلاقة :

$$P(t) N u_L(t) \hat{=} i(t) N L \frac{di}{dt} \hat{=} i(t)$$

$$P(t) dt N Li(t) di$$

$$E(t) N P(t) dt N Li di N \frac{1}{2} Li^2(t)$$

و بذلك فإن الطاقة ذات الأصل المغنطيسي المخزنة في الوشيعه عند لحظة t عندما يمر بها تيار كهربائي شدته $i(t)$ هي :

$$E_{magn}(t) N \frac{1}{2} Li^2(t)$$

3 3) استمرارية شدة التيار المار في وشيعة .
كالمكثف ، الطاقة تنتقل بسرعة محدودة ، حيث تتغير بشكل متصل بدلالة الزمن . تعريف الطاقة المخزنة في وشيعة بالعلاقة

$$i \leq N \sqrt{\frac{2E_{\text{magn}}}{L}}$$

تؤكد أن تغيرات شدة التيار كذلك تغيرات متصلة .

3 4) مقارنة بين الوشيعة و المكثف .
نهتم باستجابة ثنائي القطب بالنسبة لتوتر مربعي (..... +)

