

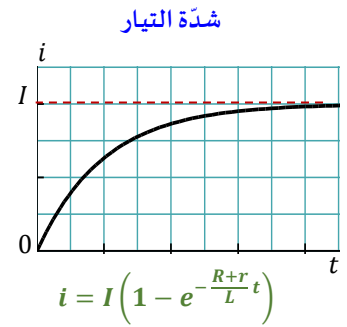
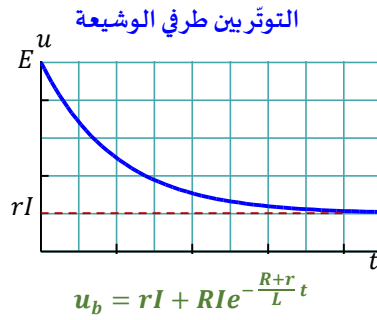
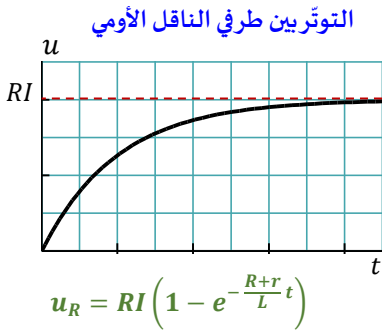
ثنائي القطب RL

في هذا الدرس يجب أن أعرف:

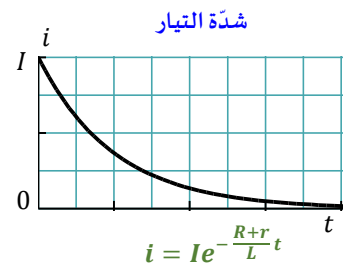
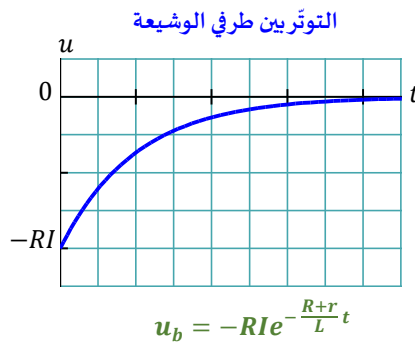
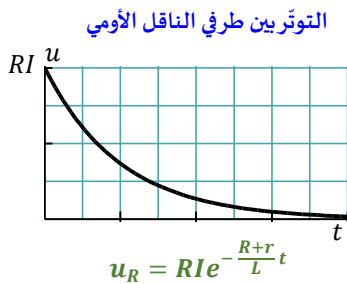
- 1- أنّ الوشيعة عنصر كهربائي يقاوم مرور التيار ويؤخر تطبيقه، أي لها مقاومة (r) وتملك ذاتية (L)؛ نسمى كذلك معامل تحريض الوشيعة.
- 2- أنّ الوشيعة تتصرف كالناقل الأومي عندما يمر فيها تيار شدته ثابتة (أي تيار شدته لا تتعلّق بالزمن).
- 3- أنّ التوتر u_b بين طرفي الوشيعة هو مجموع توترين $u_b = ri + L \frac{di}{dt}$
- 4- أنّ الوشيعة تخزّن طاقة **مغناطيسية**، ولا يمكن استعمال هذه الطاقة غير مباشرة، أي عند فصلها من الدارة لا تحتفظ بهذه الطاقة.
- 5- أنه عند ربط وشيعة لطرفي مولد مثالي قوته المحركة الكهربائية E ، فإن التوتر بين طرفي الوشيعة يرتفع إلى أعظم قيمة $u_b = E$ ، ثم يشع في التناقص إلى أصغر قيمة له $u_b = rI$ عند بداية النظام الدائم.
- 6- أنّ عند قطع التيار عن الوشيعة تتحوّل الطاقة المغناطيسية فيها إلى طاقة كهربائية، وبالتالي إلى حرارة بفعل جول.
- 7- كتابة المعادلة التفاضلية التي تخضع لها شدّة التيار الكهربائي.
- 8- كيفية التحقّق من حل هذه المعادلة التفاضلية، واستنتاج المعادلتين الزميتين للتوتر بين طرفي الناقل الأومي وبين طرفي الوشيعة.
- 9- رسم البيانات بدلالة الزمن الخاصة بشدّة التيار والتوتر بين طرفي الناقل الأومي والتوتر بين طرفي الوشيعة.
- 10- كيفية استخراج ثابت الزمن من هذه البيانات.
- 11- أن الطاقة المغناطيسية المخزّنة في وشيعة تتعلق بذاتية الوشيعة وبشدّة التيار $E_b = \frac{1}{2} Li^2$.

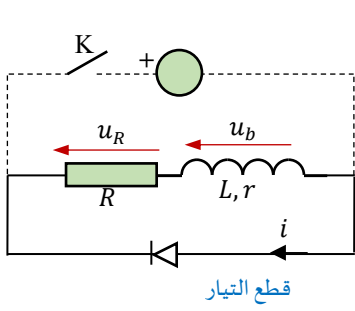
ملخص الدرس

المعادلات الزمنية والرّسوم البيانية - تطبيق التيار:

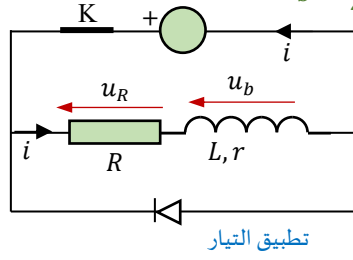


المعادلات الزمنية والرّسوم البيانية - قطع التيار:





الطاقة المغناطيسية المخزنة في الوشيعية: $E_b = \frac{1}{2} Li^2$



المعادلة التفاضلية - تطبيق التيار:

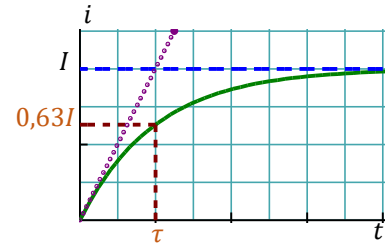
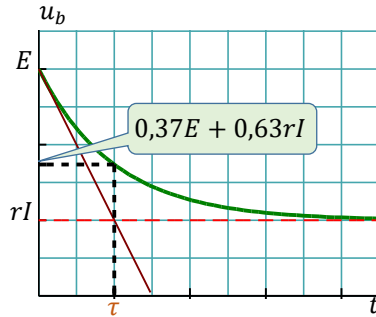
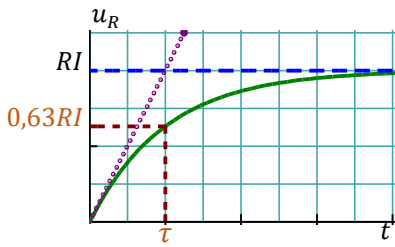
$$\frac{di}{dt} + \frac{R+r}{L} i = \frac{E}{L} \quad \text{شدة التيار:}$$

المعادلة التفاضلية - قطع التيار:

$$\frac{di}{dt} + \frac{R+r}{L} i = 0 \quad \text{شدة التيار:}$$

ملاحظة: للحصول على المعادلة التفاضلية بدلالة التوتر بين طرفي الناقل الأومي، عوض i بـ $\frac{u_R}{R}$

ثابت الزمن: $\tau = \frac{L}{R+r}$ هو الزمن اللازم لتطبيق التيار إلى 63% من قيمته العظمى.



الدرس

1 - تجربة

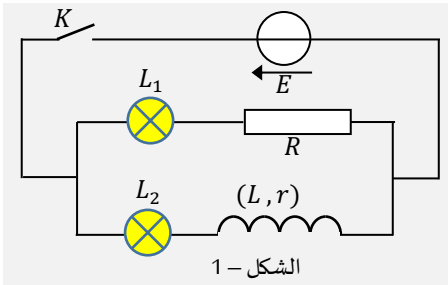
نربط في دائرة كهربائية مولدا للتوتر ومصباحين متماثلين وناقلًا أوميًا مقاومته R ووشيعية مقاومتها r ، بحيث $R = r$ (الشكل - 1).
لما تغلق القاطعة نلاحظ:

- المصباح L_1 يشتعل عند اللحظة التي نغلق فيها القاطعة تقريبًا (يشتعل آتيا).
- المصباح L_2 يشتعل تدريجيا.
- بعد مدة قصيرة تصبح قوة الإضاءة في المصباحين متقاربة.

التفسير:

الوشيعية تؤخر تطبيق التيار الكهربائي في مرحلة قصيرة، وبعد أن تصل قيمة شدة التيار إلى أعظم قيمة لها تصبح الوشيعية مجرد ناقل أومي، إذن نحدد نظامين، الأول انتقالي والثاني دائم بعد أن تصبح شدة التيار ثابتة.

إذن الوشيعية ليست مجرد ناقل أومي



ملاحظة: الناقل الأومي يقاوم التيار (أي قيمة شدة التيار تكون حسب قيمة مقاومة الناقل الأومي)، لكن لا يقاوم تغيير التيار، أي أن قيمة الشدة التي يسمح بها الناقل الأومي بالمرور تمر بمجرد تطبيق التيار، أما الوشيعية لها خاصيتان: خاصية مقاومة وخاصة تحريضية، فهذه الخاصية الأخيرة تظهر في الوشيعية عندما يكون التيار يتغير، وبمجرد أن يصبح التيار ثابتا تصبح للوشيعية مجرد ناقل أومي.

2 - التوترين طرفي الوشيعية:

نركب بين النقطتين A و B ووشيعية مقاومتها r وذاتيتها L . (الشكل 2-)

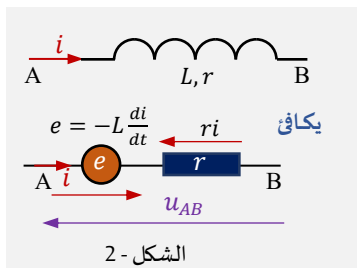
فإذا كانت شدة التيار المار فيها i متغيرة (أي $\frac{di}{dt} \neq 0$)، تنشأ في الوشيعية قوة محركة كهربائية

$$e = -L \frac{di}{dt} \quad \text{، وبالتالي يكون التوتر بين طرفيها: } u_{AB} = ri + L \frac{di}{dt} \quad \text{، } u_{AB} = ri - e$$

تكون خلال النظام الدائم شدة التيار ثابتة، وبالتالي $\frac{di}{dt} = 0$ ، ويكون تصرف الوشيعية هو تصرف

$$\text{ناقل أومي، فيصبح التوتر بين طرفيها: } u_{AB} = u_b = ri$$

ملاحظة: إذا كانت مقاومة الوشيعية مهملة، نسي الوشيعية عندئذ: ووشيعية مثالية، أو ووشيعية صافية.



1- الدراسة التجريبية

1-1- النظام الدائم:

نركب الدارة المبينة في الشكل - 3 باستعمال مولد للتوتر نعتبره مثاليا قوته المحركة الكهربائية $E = 4V$.

بعد غلق القاطعة K نتحصل على النتائج التالية:

- إشارة مقياس الأمبير A : $I = 185 mA$

- إشارة مقياس الفولط V_1 : $U_{BC} = 1,52 V$

- إشارة مقياس الفولط V_2 : $U_{AB} = 2,47 V$

نستنتج من هذه القياسات : $r = \frac{U_{BC}}{I} = \frac{1,52}{0,185} = 8,2 \Omega$

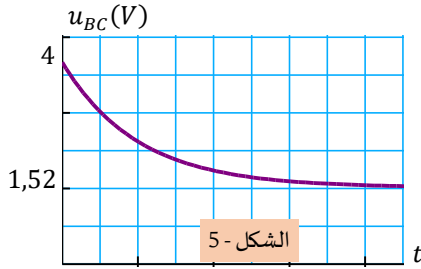
$R = \frac{U_{AB}}{I} = \frac{2,47}{0,185} = 13,3 \Omega$

1-2- النظام الانتقالي:

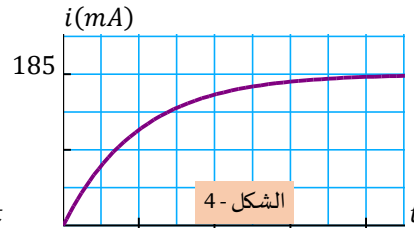
باستعمال نفس الدارة الكهربائية والحاقيها بتجهيز خاص يسمح بمشاهدة تغيرات شدة التيار بدلالة الزمن $i(t)$ والتوتر بين طرفي الوشيعية

$u_{BC}(t)$ على جهاز كمبيوتر، نحصل على البيانيين في الشكلين 4 و 5.

نلاحظ:



الشكل - 5



الشكل - 4

- شدة التيار في الدارة تتطور حسب علاقة

أسية في الشكل - 4، وذلك من القيمة 0 إلى

القيمة $185 mA$ ، وهذه القيمة هي:

$$I = \frac{E}{R+r} = \frac{4}{13,3+8,2} = 0,186A$$

- التوتر بين طرفي الوشيعية يقفز مباشرة إلى القيمة $4V$ (قيمة E) (في الشكل - 5)، ثم يشرع في التناقص إلى القيمة الحدية $1,52V$.

هذه القيمة للتوتر هي نفسها التي كانت بين طرفي الوشيعية خلال النظام الدائم وتمثل rI .

1-3- قطع التيار في دائرة الوشيعية:

نركب في الدارة الكهربائية في الشكل - 6 ناقلا أوميا مقاومته $R = 1k\Omega$ على التفرع مع وشيعية مقاومتها $r = 8\Omega$ وذاتيتها L .

نستعمل مولدا مثاليا للتوتر ($E = 4V$).

نغلق القاطعة K، فيشير مقياس الفولط إلى للقيمة $E = 4V$.

نحسب شدة التيار في الفرعين في النظام الدائم:

$$I_R = \frac{E}{R} = \frac{4}{1000} = 4 \times 10^{-3} A$$

$$I_b = \frac{E}{r} = \frac{4}{8} = 0,5 A$$

نرفع معيار مقياس الفولط تحسبا لأي ارتفاع في التوترات، ثم نفتح القاطعة فنلاحظ إبرة

مقياس الفولط تنحرف للجهة المعاكسة للجهة التي انحرفت فيها عند غلق القاطعة (صفر الجهاز يتوسط الواحمة)، وهذه القيمة أكبر بكثير من E

ثم تعود للصفري.

تفسير الظاهرة:

عند فتح القاطعة يعدم التيار في الناقل الأومي آتيا، لأن الناقل الأومي لا يؤخر انعدام التيار، ويمر فيه التيار I_b ، حيث أن هذا الأخير لا

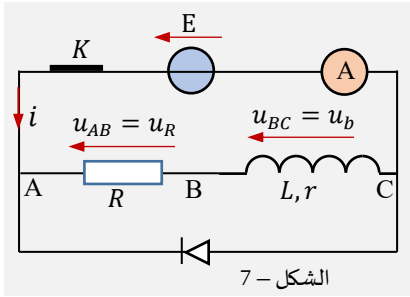
يعدم فجأة بل يتناقص تدريجيا (الوشيعية تؤخر انعدام التيار فيها)، وبالتالي يبلغ التوتر بين طرفي الناقل الأومي قيمة كبيرة جدًا:

$$|u_{AB}| = R I_b = 1000 \times 0,5 = 500V$$

2- الدراسة النظرية:

1-2- تطبيق التيار:

نعتبر في كل ما يلي $R_T = R + r$ ، حيث R هي مقاومة الناقل الأومي و r هي مقاومة الوشيعه. عند غلق القاطعة K في الشكل 7 يمر التيار في الوشيعه والناقل الأومي، ولا يمر في الصمام.



يُعتبر الصمام قاطعة مهملة المقاومة ومغلقة

يُعتبر الصمام قاطعة مفتوحة

الصمام الثنائي هو ثنائي قطب يمرر التيار في جهة واحدة، وهي جهة السهم الذي يمثل شكله.

1-1-2- المعادلة التفاضلية لشدة التيار:

قانون جمع التوترات: $u_b + u_R = E$

$$(1) \quad \frac{di}{dt} + \frac{R_T}{L} i = \frac{E}{L} \quad \text{أو} \quad \frac{di}{dt} + \frac{R+r}{L} i = \frac{E}{L} \quad \text{وبالتالي:}$$

هذه المعادلة التفاضلية لها حل من الشكل: $i = Ae^{-\alpha t} + B$

حيث: A ، B ، α عبارة عن ثوابت تتعلق بخصائص عناصر الدارة.

لكي نحدد B و α نعوض في المعادلة (1): $i = Ae^{-\alpha t} + B$ ، و $\frac{di}{dt} = -A\alpha e^{-\alpha t}$ ، ويصبح لدينا:

$$A e^{-\alpha t} \left(-\alpha + \frac{R_T}{L} \right) + \frac{R_T}{L} B = \frac{E}{L} \quad \text{ومنه} \quad -A\alpha e^{-\alpha t} + \frac{R_T}{L} A e^{-\alpha t} + \frac{R_T}{L} B = \frac{E}{L}$$

لكي تكون هذه المساواة الأخيرة محققة، يجب أن يكون $-\alpha + \frac{R_T}{L} = 0$ ، وبالتالي $\alpha = \frac{R_T}{L}$

يكون لدينا حينذاك $\frac{R_T}{L} B = \frac{E}{L}$ ، ومنه $B = \frac{E}{R_T}$

تحديد الثابت A : نستعمل الشروط الابتدائية، حيث عند اللحظة $t = 0$ يكون دائما $i = 0$ ، وبالتعويض في المعادلة (2):

$$0 = A + B e^0$$

ومنه $A = -B$ ، أي $A = -\frac{E}{R_T}$. العبارة الزمنية لشدة التيار هي:

$$i = \frac{E}{R_T} \left(1 - e^{-\frac{R_T}{L} t} \right)$$

شدة التيار الأعظمي هي شدة التيار في النظام الدائم، حيث $I = \frac{E}{R_T}$

1-2- ثابت الزمن: هو الزمن $\tau = \frac{1}{\alpha}$ ، أي $\tau = \frac{L}{R+r}$ ، حيث بتعويض عبارة ثابت الزمن في المعادلة الزمنية (3) نجد

$$i = \frac{E}{R+r} \left(1 - e^{-\frac{R+r}{L} t} \right) \quad \text{ومنه} \quad i = \frac{E}{R+r} (1 - e^{-1}) = 0,63 I$$

ثابت الزمن هو الزمن اللازم لتطبيق التيار إلى نسبة 63% من قيمته العظمي $I = \frac{E}{R_T}$

1-2-3- التحليل البعدي لثابت الزمن:

لدينا $u_b = ri + L \frac{di}{dt}$ ، وبالتالي الحد $L \frac{di}{dt}$ يُقاس بالفولط، $[L \frac{di}{dt}] = [U]$ ، وبالتالي $[L] = \frac{[U][T]}{[I]}$ ، ولدينا $\tau = \frac{L}{R_T}$

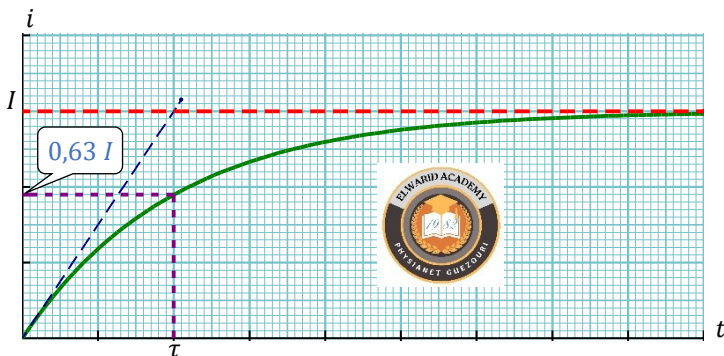
$$[\tau] = \frac{\frac{[U][T]}{[I]}}{\frac{[U]}{[I]}} = [T] \quad \text{نكتب إذن:}$$

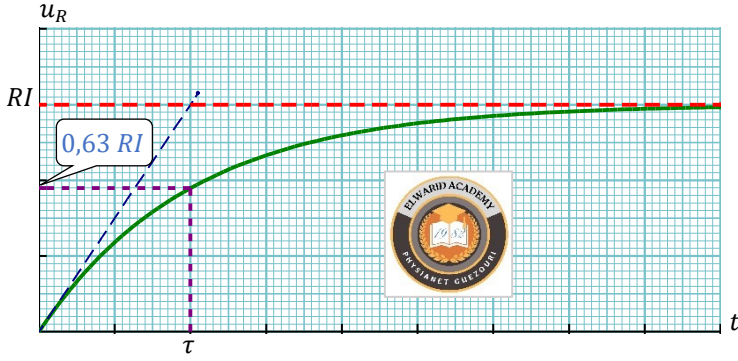
1-2-4- التمثيل البياني $i = f(t)$

- عندما $t = 0$: $i = 0$

- عندما $t = \tau$: $i = 0,63 I$

- عندما $t \rightarrow \infty$: $i \rightarrow \frac{E}{R_T}$





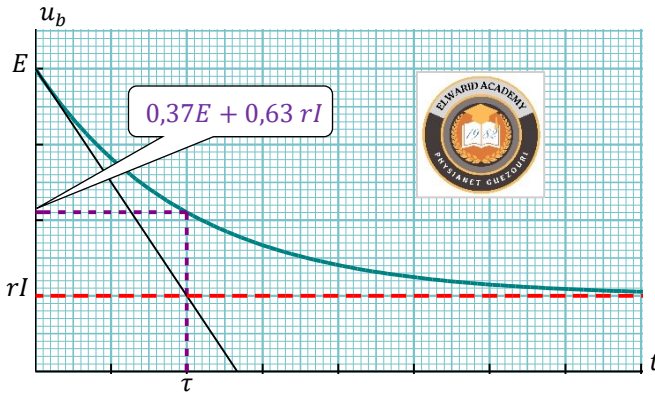
5-1-2- التمثيل البياني $u_R = f(t)$

لدينا $u_R = Ri = R \frac{E}{R_T} \left(1 - e^{-\frac{R_T}{L}t}\right)$

- عندما $u_R = 0 : t = 0$

- عندما $u_R = 0,63 RI : t = \tau$

- عندما $u_R \rightarrow R \frac{E}{R_T} = RI : t \rightarrow \infty$



6-1-2- التمثيل البياني $u_{BC} = u_b = f(t)$

لدينا $u_b = E - RI \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}}\right)$ ، أي $u_b = E - u_R$

$$u_b = E - RI - R I e^{-\frac{t}{\tau}}$$

ولدينا $E - RI = rI$ ، وبالتالي $u_b = rI + R I e^{-\frac{t}{\tau}}$

- عندما $u_b = E : t = 0$

- عندما $t = \tau$

$$u_b = 0,37(E - RI) + rI$$

$$u_b = 0,37E + 0,63rI$$

- عندما $u_b \rightarrow rI : t \rightarrow \infty$

2-2- قطع التيار:

1-2-2- المعادلة التفاضلية لشدة التيار:

لما تكون البارة (الشكل - 8) في النظام الدائم، نفتح القاطعة عند اللحظة $t = 0$. التيار الكهربائي يواصل في نفس الجهة ويمر في الصمام.

قانون جمع التوترات: $u_b + u_R = 0$

$$(3) \quad \frac{di}{dt} + \frac{R_T}{L} i = 0 \quad \text{أو} \quad \frac{di}{dt} + \frac{R+r}{L} i = 0$$

$$(4) \quad i = A e^{-\alpha t}$$

حيث: A و α عبارة عن ثابتين يتعلقان بمميزات عناصر البارة.

لكي نحدد α نعوض في المعادلة (3): $i = A e^{-\alpha t}$ و $\frac{di}{dt} = -A\alpha e^{-\alpha t}$ ، ويصبح لدينا:

$$-A\alpha e^{-\alpha t} + \frac{R_T}{L} A e^{-\alpha t} = 0$$

لكي تكون هذه المساواة الأخيرة محققة، يجب أن يكون $-\alpha + \frac{R_T}{L} = 0$ ، وبالتالي $\alpha = \frac{R_T}{L}$

تحديد الثابت A : نستعمل الشروط الابتدائية، حيث عند اللحظة $t = 0$ يكون $i = \frac{E}{R_T}$ ، وبالتعويض في المعادلة (4): $\frac{E}{R_T} = A e^0$

ومنه $A = \frac{E}{R_T}$. العبارة الزمنية لشدة التيار هي

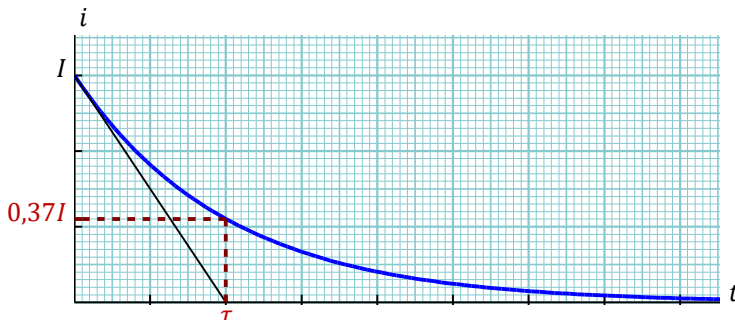
$$i = \frac{E}{R_T} e^{-\frac{R_T}{L}t}$$

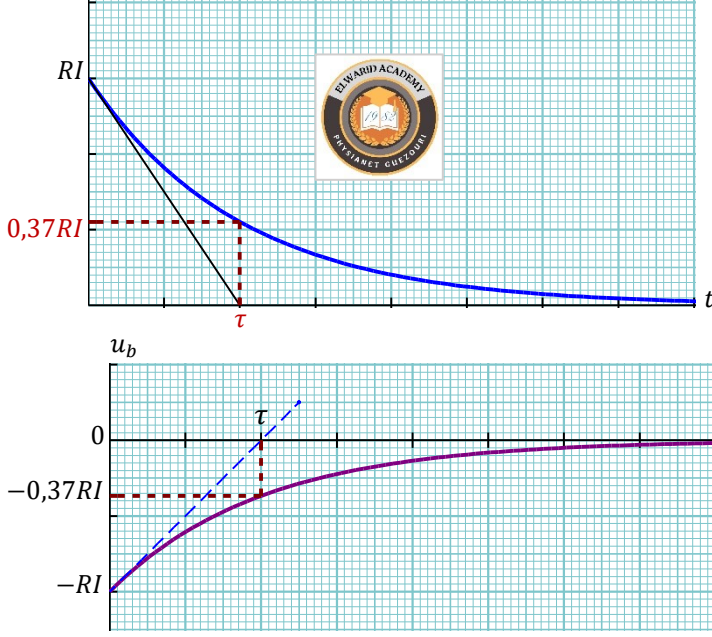
2-2-2- التمثيل البياني $i = f(t)$

- عندما $i = \frac{E}{R_T} = I : t = 0$

- عندما $i = 0,37 I : t = \tau$

- عندما $i \rightarrow 0 : t \rightarrow \infty$





3-2-2 - التمثيل البياني $u_{AB} = u_R = f(t)$

لدينا $u_R = R \frac{E}{R_T} e^{-\frac{R_T}{L} t} = RI e^{-\frac{R_T}{L} t}$

- عندما $t = 0$: $u_R = RI$

- عندما $t = \tau$: $u_R = 0,37 RI$

- عندما $t \rightarrow \infty$: $u_R \rightarrow 0$

3-2-4 - التمثيل البياني $u_{BC} = u_b = f(t)$

لدينا $u_b = -RI e^{-\frac{1}{\tau} t}$ ، وبالتالي $u_b + u_R = 0$

- عندما $t = 0$: $u_b = -RI$

- عندما $t = \tau$: $u_b = -0,37 RI$

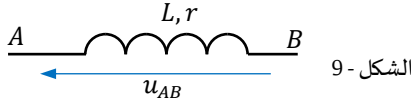
- عندما $t \rightarrow \infty$: $u_b \rightarrow 0$

3-2 - الطاقة المغناطيسية المخزنة في الوشيجة:

الاستطاعة الكهربائية التي تتلقاها الوشيجة، (الشكل - 9)، في كل لحظة هي $p = u_{AB} i$ ، ولدينا التوتر بين طرفي الوشيجة هو:

هو $u_{AB} = ri + L \frac{di}{dt}$ ، وبالتالي $p = (ri + L \frac{di}{dt}) \times i$

$p = ri^2 + i \times L \frac{di}{dt}$



الشكل - 9

$p_m = \frac{d}{dt} (\frac{1}{2} Li^2)$ و $p_e = ri^2$ ، حيث أن:

p_e : استطاعة كهربائية توافق الطاقة المحولة إلى حرارة بفعل جول.

p_m : استطاعة توافق الطاقة المخزنة في الوشيجة، ونعلم أن $p = \frac{dE}{dt}$ ، وبالتالي $E = E_b = \frac{1}{2} Li^2$ ، وهي الطاقة المغناطيسية التي تخزنها

الوشيجة وهي تتعلق بشدة التيار المار في الوشيجة وذاتية الوشيجة: $E_b = \frac{1}{2} Li^2$

ملاحظة: أنت لست مطالباً بالبرهان على علاقة الطاقة، بل تستعمل العلاقة فقط. شدة التيار تتعلق بالزمن، وبالتالي الطاقة لها عبارة زمنية كذلك.

الطاقة المحولة إلى حرارة بفعل جول من الوشيجة للدارة هي $E_d = E_{bm} - E_b(t)$

$E_d = E_{bm} - \frac{1}{2} Li^2 = E_{bm} - E_{bm} e^{-\frac{2}{\tau} t} = E_{bm} (1 - e^{-\frac{2}{\tau} t})$

ملاحظة: عدم استعمال الصمام في الدارة في الشكل - 8 يؤدي إلى تفريغ الطاقة من الوشيجة في مدة قصيرة جداً بين فكّي القاطعة، وقد يؤدي

هذا إلى اتلاف هذه الأخيرة. نلاحظ شرارة كهربائية بين فكّي القاطعة. تُعتبر القاطعة في هذه الحال مقاومة لا نهائية، مما يجعل مدة التفريغ قصيرة جداً.

تجربة تبين أحد استعمالات الطاقة المغناطيسية المخزنة في الوشيجة:

تركب الدارة الموضحة في الشكل - 10:

الوشيجة: ذاتيتها $L = 11,4 \text{ mH}$ ومقاومتها r .

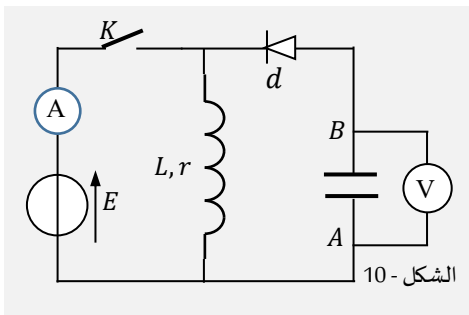
مولد التوتر: قوته المحركة الكهربائية $E = 6V$ ومقاومته محملة (مثالي).

المكثفة: سعته $C = 5 \mu F$.

- نغلق القاطعة K ، فيشير مقياس الأمبير في النظام الدائم إلى القيمة $I = 0,76A$.

المكثفة لا تُشحن لأن الصمام يمنع مرور التيار لها.

- نفتح القاطعة فيشير مقياس الفولط إلى القيمة $u_{AB} = 28V$ ، فتُشحن المكثفة.



الشكل - 10

بعد فتح القاطعة، التيار يمر في الدارة في نفس الجهة التي كان يمر فيها قبل فتح القاطعة. الصمام يمنع تفريغ المكثفة في الوشيعية.

$$E_b = \frac{1}{2}LI^2 \text{ الطاقة المخزنة في الوشيعية:}$$

$$E_C = \frac{1}{2}Cu_{AB}^2 \text{ الطاقة المخزنة في المكثفة بعد فتح القاطعة:}$$

$$\text{مردود تحويل الطاقة هو: } \eta = \frac{E_C}{E_b} = \frac{Cu_{AB}^2}{LI^2} = \frac{5 \times 10^{-6} \times (28)^2}{0,0114 \times (0,76)^2} = 0,6$$

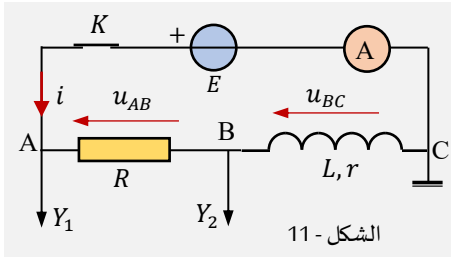
رغم أن المردود يظهر ضعيفا، إلا أننا استطعنا شحن المكثفة تحت توتر قدره $28V$ ، وهو أكبر بكثير من E

شُحنت المكثفة بالقوة المحركة الكهربائية التي نشأت في الوشيعية لحظة فتح القاطعة.

4-2 - أمثلة لربط راسم الاهتزاز في الدارة RL

في الوصل الموضَّح في الشكل - 11

في المدخل Y_1 نشاهد التوتّر $u_{AC} = E$.
في المدخل Y_2 نشاهد التوتّر u_{BC} بين طرفي الوشيعية.

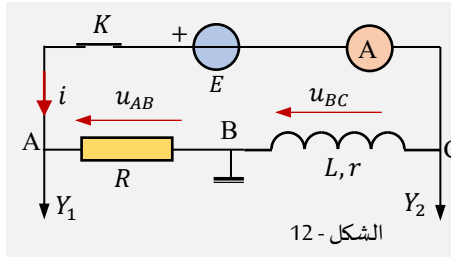


الشكل - 11

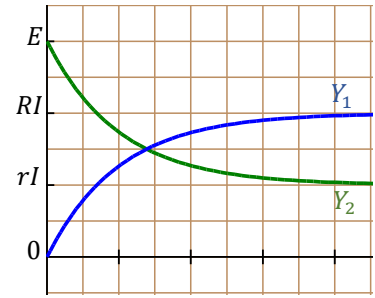
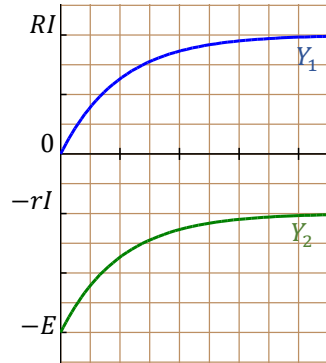


في الوصل الموضَّح في الشكل - 12

في المدخل Y_1 نشاهد التوتّر بين طرفي الناقل الأومي u_{AB} .
في المدخل Y_2 نشاهد التوتّر $u_{CB} = -u_{BC}$ بين طرفي الوشيعية.



الشكل - 12

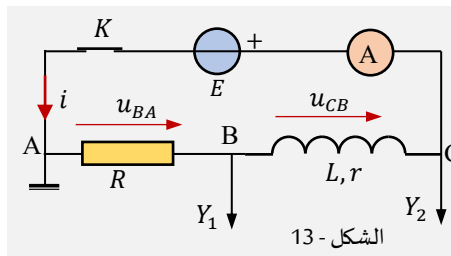


بعد الضغط على INV في المدخل Y_2

قبل الضغط على INV في المدخل Y_2

في الوصل الموضَّح في الشكل - 13

في المدخل Y_1 نشاهد التوتّر بين طرفي الناقل الأومي u_{BA} .
في المدخل Y_2 نشاهد التوتّر $u_{CA} = E$.



الشكل - 13

