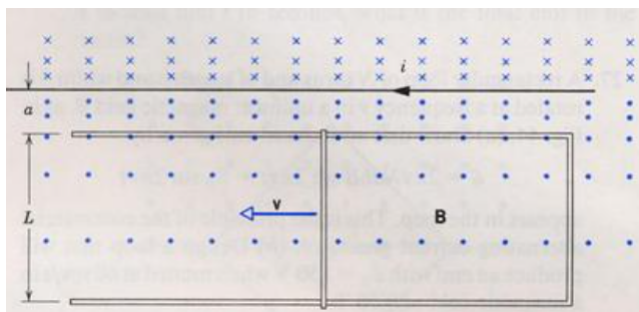


פתרון עבודה 12 - חוק פאראדיי, מעגלי RL ו-LC

פיזיקה ג2 - 203.1.1431

סתיו 2023

1 שאלה



1. נבחר את מערכת הצירים ככה ש- \hat{x} הוא לכיוון תנועת המוט וראשיתו בתחילת המסגרת, \hat{y} הוא לכיוון מטה וראשיתו בתיל כך ש- \hat{z} יוצא מהדף. נחשב ראשית את השטף המגנטי, כאשר נשים לב שהשדה המגנטי אינו אחיד במרחב והשטח משתנה בזמן:

$$\vec{B}(y) = \frac{\mu_0 i}{2\pi y} \hat{z}$$

$$\Phi_B = \iint \vec{B} \cdot d\vec{A} = \int_0^x dx \int_a^{a+L} \frac{\mu_0 i}{2\pi y} dy = \frac{\mu_0 i}{2\pi} x \cdot \ln\left(\frac{a+L}{a}\right)$$

מכאן ניתן לחשב את הכא"מ, כאשר נזכור כי עבור תנועה במהירות קבועה מתקיים $x = vt$:

$$\varepsilon = -\frac{d\Phi_B}{dt} = \boxed{-\frac{\mu_0 i}{2\pi} v \cdot \ln\left(1 + \frac{L}{a}\right)}$$

2. את הזרם המושרה נחשב לפי חוק אוהם:

$$I = \frac{\varepsilon}{R} = \boxed{\frac{\mu_0 i}{2\pi R} v \cdot \ln\left(1 + \frac{L}{a}\right)}$$

ומפני שהשטף המגנטי בכיוון \hat{z} הולך וגדל, לפי חוק לנץ נקבל שהוא צריך להיות בכיוון השעון כדי לייצר שדה שיתנגד לו.

3. קצב יצור האנרגיה או במילים אחרות הספק יחושב לפי:

$$P = RI^2 = \boxed{\frac{1}{R} \left[\frac{\mu_0 i}{2\pi} v \cdot \ln\left(1 + \frac{L}{a}\right) \right]^2}$$

4. נחשב איזה כוח השדה המגנטי מפעיל על המוט:

$$\vec{F}_B = \int_a^{a+L} IB(y) dy (-\hat{x}) = -\frac{\mu_0 i I}{2\pi} \int_a^{a+L} \frac{1}{y} dy \hat{x} = -\frac{\mu_0 i I}{2\pi} \ln\left(1 + \frac{L}{a}\right) \hat{x}$$

ולכן הכוח שצריך להפעיל יהיה שווה לו בגודלו והפוך בכיוון (בנוסף נציב את הערך של I):

$$\vec{F}_{\text{out}} = -\vec{F}_B = \frac{v}{R} \left[\frac{\mu_0 i}{2\pi} \ln \left(1 + \frac{L}{a} \right) \right]^2 \hat{x}$$

5. העבודה שהכוח החיצוני מפעיל על המוט נתונה לפי:

$$W_{\text{out}} = \int \vec{F}_{\text{out}} \cdot d\vec{l}$$

לכן ההספק (קצב העבודה) יהיה:

$$P_{\text{out}} = \frac{dW_{\text{out}}}{dt} = \vec{F}_{\text{out}} \cdot \frac{d\vec{l}}{dt} = \vec{F}_{\text{out}} \cdot \vec{v} = \frac{1}{R} \left[\frac{\mu_0 i}{2\pi} v \ln \left(1 + \frac{L}{a} \right) \right]^2 = RI^2$$

כאשר השתמשנו בעבודה שהכוח לא תלוי בזמן ובכך שכיווני המהירות והכוח הם \hat{x} .

6. כא"מ מושרה גם ללא מסגרת. תמיד נוכל לדמיין מסגרת בעלת התנגדות אינסופית שבתוכה עובר השטף, פשוט לא יהיה זרם.

1. במעגל LC אנרגיה יכולה להיות אגורה גם בקבל וגם במשרן.

2. האנרגיה במעגל נתונה לפי:

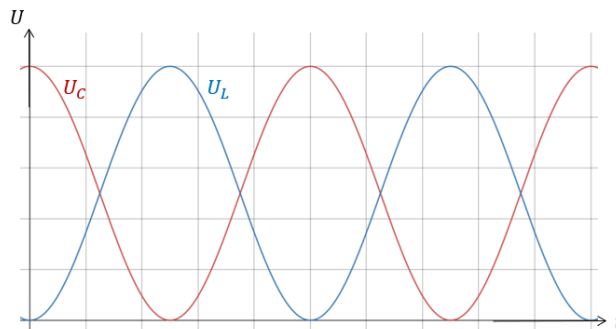
$$U = U_L + U_C = \frac{1}{2}LI^2 + \frac{1}{2}\frac{Q^2}{C}$$

3. ראינו בהרצאה ובתרגול שבמעגל LC המטען והזרם משתנים בצורה מחזורית לפי:

$$Q(t) \sim \cos(\omega t) ; I(t) \sim \sin(\omega t)$$

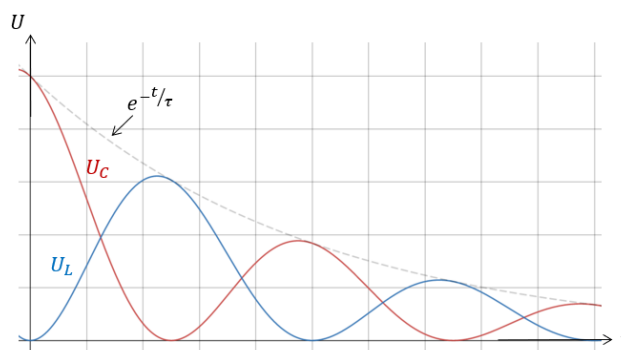
לכן האנרגיה ברכיבים תשתנה לפי:

$$U_C \sim \cos^2(\omega t) ; U_L \sim \sin^2(\omega t)$$



4. נגד גורם לבזבוז אנרגיה, לכן השינוי יהיה בדעיכה אקספוננציאלית של האנרגיות בתוספת לשינוי המחזורי שלהן, כלומר:

$$U_C \sim e^{-t/\tau} \cos^2(\omega t) ; U_L \sim e^{-t/\tau} \sin^2(\omega t)$$



ניתן לראות את הדעיכה בכך שהאנרגיה במערכת חסומה על ידי מעטפת מהצורה $e^{-t/\tau}$ (מסומנת בקו בקיטועים).

1. מדובר במעגל LC עם תנאי התחלה $I(t=0) = 0$ ו- $Q(t=0) = 10\mu\text{C}$, מכאן שניתן לחשב את הזרם במעגל כתלות בזמן:

$$[F] = \frac{\text{kg} \cdot \text{m}^2}{\text{s}^2 \cdot \text{A}^2}$$

$$[H] = \frac{\text{kg} \cdot \text{m}^2}{\text{s}^2 \cdot \text{A}^2}$$

$$L\dot{I} + \frac{Q}{C} = L\ddot{Q} + \frac{Q}{C} = 0 \Rightarrow Q(t) = Q_0 \cos(\omega t + \phi)$$

$$\Rightarrow I(t) = \frac{dQ}{dt} = -Q_0\omega \sin(\omega t + \phi)$$

$$I(t=0) = -Q_0\omega \sin(\phi) = 0 \Rightarrow \phi = \sin^{-1}(0) = 0$$

$$Q(t=0) = Q_0 \cos(0) = Q_0 = 10$$

$$\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}} = \frac{1}{\sqrt{3 \cdot 8}} = 0.204 \text{ [MHz]}$$

$$\Rightarrow I(t) = \boxed{-Q_0\omega \sin(\omega t) = -2.04 \sin(0.204 \cdot 10^6 t) \text{ [A]}}$$

2. את התדירות הזוויתית ω והפאזה ההתחלתית ϕ כבר חשבנו בסעיף הקודם. זמן המחזור יחושב פשוט לפי:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \boxed{30.8 \text{ [\mu s]}}$$

3. הזרם המקסימלי יתקבל כאשר הסינוס מקסימלי, כלומר עבור:

$$\max[-\sin(\omega t)] = 1 \Rightarrow \sin(\omega t) = -1 \Rightarrow \omega t = \frac{3\pi}{2} \Rightarrow t = \frac{3\pi}{2\omega} = \boxed{\frac{3T}{4}}$$

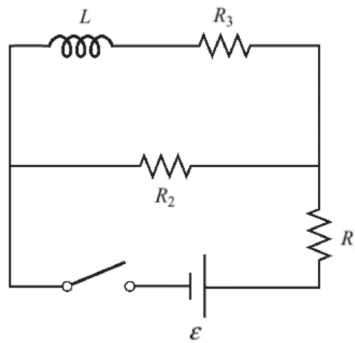
4. האנרגיה ברכיבים תתקבל לפי:

$$U_L(t) = \frac{1}{2}LI^2 = \boxed{\frac{1}{2}LQ_0^2\omega^2 \sin^2(\omega t)}$$

$$U_C(t) = \frac{1}{2}\frac{Q^2}{C} = \boxed{\frac{1}{2C}Q_0^2 \cos^2(\omega t)}$$

$$U_{\text{tot}}(t) = U_L(t) + U_C(t) = \frac{1}{2}LQ_0^2\omega^2 \sin^2(\omega t) + \frac{1}{2C}Q_0^2 \cos^2(\omega t)$$

$$\left\{ \omega^2 = \frac{1}{LC} \right\} = \frac{Q_0^2}{2C} [\sin^2(\omega t) + \cos^2(\omega t)] = \boxed{\frac{Q_0^2}{2C}} \text{ (קבוע בזמן)}$$



1. הזרמים:

(א) מיד אחרי סגירת המפסק: הסליל פרוק לגמרי ולכן מהווה **נתק** ולכן המעגל האפקטיבי יהיה רק התחתון והזרם יהיה

$$I = \frac{\varepsilon}{R_{\text{tot}}} = \frac{\varepsilon}{R_1 + R_2}$$

(ב) לאחר זמן רב מסגירתו: הסליל נטען לגמרי ומהווה **קצר** ונקבל:

$$I_1 = \frac{R_1 + \frac{R_2 R_3}{R_2 + R_3}}{\varepsilon}$$

$$\begin{cases} I_2 R_2 = I_3 R_3 \\ I_2 + I_3 = I_1 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} I_2 = \frac{R_3}{R_2 + R_3} I_1 \\ I_3 = \frac{R_2}{R_2 + R_3} I_1 \end{cases}$$

(ג) מיד לאחר פתיחת המפסק: אין זרם דרך גוד R_1 ונשארים עם מעגל RL אפקטיבי שהזרם ההתחלתי בו הוא **הזרם שהיה בסליל**, כלומר I_3 .

(ד) זמן רב לאחר הפתיחה: הסליל יפרק לגמרי ולא יזרום זרם **במעגל**.

2. קבוע הזמן:

(א) מפסק פתוח: זרם דועך עם התנגדות אפקטיבית $R = R_2 + R_3$ ולכן $\tau = -L/R_2 + R_3$.

(ב) מפסק סגור: זרם מתגבר עם התנגדות אפקטיבית

$$R = R_3 + (R_1 \parallel R_2) = R_3 + \frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2} \Rightarrow \tau = \frac{L}{R_3 + \frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2}}$$