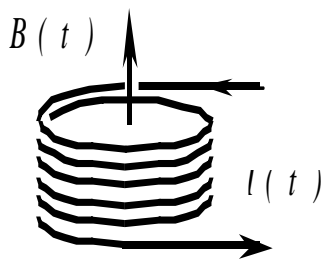


### Явище самоіндукції. Індуктивність

У замкнутому провідному контурі, що знаходиться в змінному магнітному полі, завдяки явищу електромагнітної індукції виникає індукційний струм. При цьому магнітне поле може бути створене струмом, поточним по цьому ж контуру. Якщо струм змінюється, то змінюється і створене ним магнітне поле. В результаті в контурі за законом Фарадея з'являється ЕРС індукції.

*Явище виникнення ЕРС індукції в контурі, по якому тече змінний струм, називається явищем самоіндукції.*



Мал. 3.25

Знайдемо електрорушійну силу самоіндукції. Візьмемо котушку, в якій тече змінюється в часі електричний струм  $I(t)$  (мал. 3.25). Цей струм створює в котушці магнітне поле  $B$ , яке також буде змінюватися в згоді зі зміною струму.

Повний потік магнітної індукції  $\Psi$ , пронизуючий всі витки котушки (називають потокозчеплення), пропорційний індукції поля  $B$ , яка, в свою чергу, пропорційна силі струму  $I$  в цій

котушці ( $\Psi \sim B \sim I$ ). Зв'язок повного магнітного потоку зі струмом в котушці можна представити у вигляді

$$\Psi = LI. \quad (3.35)$$

Формула (3.35) справедлива для будь-якого замкнутого провідника. Коефіцієнт пропорційності  $L$  називається індуктивністю або коефіцієнтом самоіндукції провідника.

Підставивши  $\Psi$  в (3.34) замість  $\Phi$ , отримаємо (при умові  $L = const$ ) формулу для ЕРС самоіндукції:

$$\varepsilon_c = -L \frac{dI}{dt}. \quad (3.36)$$

*Електрорушійна сила самоіндукції, що виникає в замкнутому провіднику, по якому тече змінний струм, дорівнює взятому з протилежним знаком добутку коефіцієнта самоіндукції цього провідника на швидкість зміни струму в ньому.*

Як впливає з формули (3.36), коефіцієнт самоіндукції  $L$  чисельно дорівнює електрорушійної силі, що виникає в провіднику, по якому тече струм, що змінюється на один ампер за секунду. Він залежить від розмірів і форми провідника, а також магнітних властивостей речовини, що оточує провідник. Коефіцієнт самоіндукції котушки має постійне значення, якщо в ній немає осердя з феромагнітного матеріалу, магнітна проникність якого залежить від сили струму (см. § 3.24).

Одиницею індуктивності в СІ є *генрі* (Гн). Індуктивність провідника дорівнює 1 генрі, якщо зміна струму в ньому на 1 ампер за 1 секунду призводить до виникнення електрорушійної сили самоіндукції в 1 вольт.

Якщо струм в провіднику зростає, ЕРС самоіндукції спрямована в бік, протилежний току, тобто перешкоджає його наростання. Якщо струм зменшується, то ЕРС самоіндукції перешкоджає його зменшення. Тому явище самоіндукції призводить до збільшення опору провідника змінному струмі.

Коефіцієнт самоіндукції  $L$  провідника в електродинаміці є аналогом маси тіла в механіці. Чим більше  $L$ , тим повільніше змінюється струм в провіднику внаслідок зміни прикладеного до провідника напруги.

Для ілюстрації сказаного розглянемо приклад. Знайдемо індуктивність довгого соленоїда (мал. 3.26).

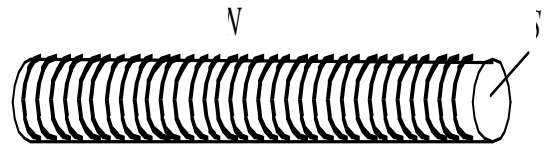
Магнітний потік через площу поперечного перерізу соленоїда  $S$

$$\Phi = BS.$$

Відповідно до формули (3.15), магнітне поле в соленоїді

$$B = \mu_0 \frac{N}{l} I, \text{ де } N \text{ - число}$$

витків,  $l$  – довжина соленоїда.



Мал. 3.26

Згідно із законом Фарадея ЕРС індукції в обмотці соленоїда складається з суми ЕРС в кожному з  $N$  його витків. Тому

$$\varepsilon = -N \frac{d\Phi}{dt} = -\mu_0 \frac{N^2}{l} S \cdot \frac{dI}{dt}.$$

Порівняння з формулою (3.36) показує, що

$$L = \mu_0 \frac{N^2}{l^2} lS = \mu_0 n^2 V, \quad (3.38)$$

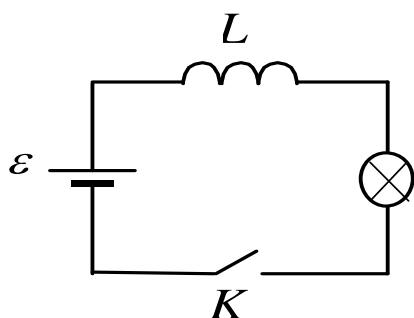
де  $n = N/l$  – лінійна щільність числа витків,  $V = Sl$  – обсяг соленоїда.

Індуктивність соленоїда пропорційна його об'єму, тобто розміром області простору, в якій існує магнітне поле, і квадрату щільності витків соленоїда.

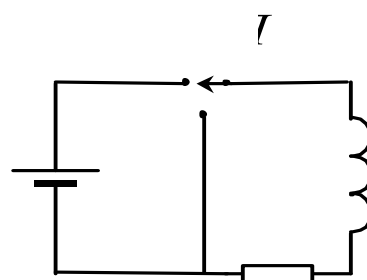
### Електричний струм при замиканні і розмиканні ланцюга, що містить індуктивність

Явище самоіндукції можна спостерігати на простому досвіді: при підключенні до джерела ЕРС лампи розжарювання і послідовно з'єднаної з нею котушки (рис. 3.32) лампа спалахує не миттєво, а протягом деякого часу, тим більшого, чим більше індуктивність котушки. Це пов'язано з виникненням в котушці ЕРС самоіндукції, яка перешкоджає наростанню струму. У момент відключення джерела напрямок ЕРС самоіндукції збігається з напрямком ЕРС джерела і лампа на мить спалахує більш яскравим світлом.

Розглянемо це явище більш детально. Скористаємося схемою, зображеної на рис. 3.33. При підключенні джерела струму (перемикач П переводиться в положення 1) наростання струму внаслідок наявності в ланцюзі індуктивності  $L$  відбувається поступово, тому що поряд з ЕРС джерела  $\varepsilon$  діє зворотна по напрямку електрорушійна сила самоіндукції (3.36). Згідно із законом Ома струм в ланцюзі



Мал. 3.32



Мал. 3.33

$$I = \frac{\varepsilon + \varepsilon_c}{R} = \frac{\varepsilon}{R} - \frac{L}{R} \cdot \frac{dI}{dt},$$

де  $R$  – опір ланцюга.

Змінні  $I$  і  $t$  в цьому диференціальному рівнянні можна розділити.

Позначивши  $I_0 = \frac{\varepsilon}{R}$ , отримаємо

$$\frac{dI}{I_0 - I} = \frac{R}{L} dt.$$

Після інтегрування маємо

$$-\ln(I_0 - I) = \frac{R}{L} t + \ln C,$$

де  $C$  – константа інтегрування.

Оскільки при  $t = 0$  сила струму  $I = 0$ , то  $\ln C = -\ln I_0$ . Після потенціювання виходить формула, що виражає закон наростання струму:

$$I(t) = I_0 \left( 1 - e^{-\frac{R}{L} t} \right). \quad (3.40)$$

З неї випливає, що  $I_0$  – сила сталого струму, поточного в ланцюзі після завершення перехідних процесів, тобто при  $t \rightarrow \infty$ .

При розмиканні ланцюга (перемикач П в положенні 2) спостерігається плавне падіння струму. Згідно із законом Ома

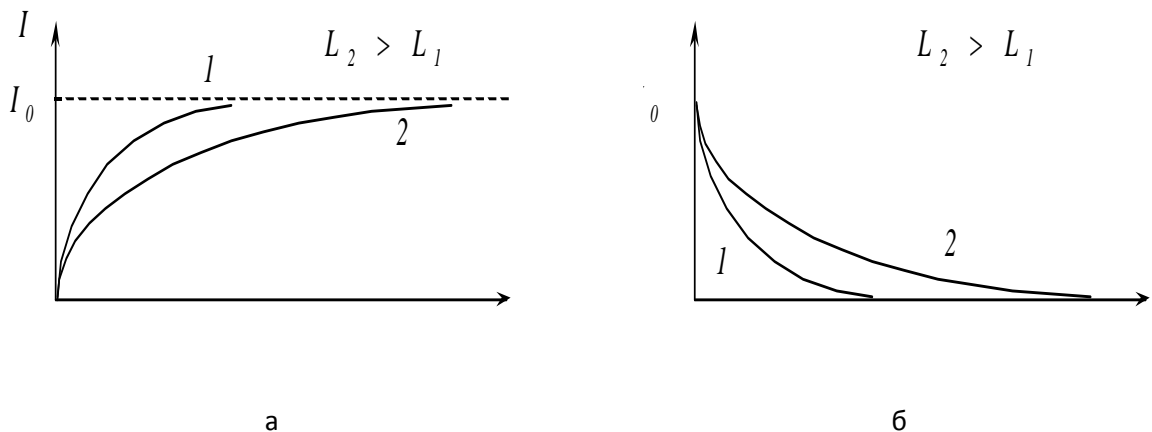
$$I = \frac{\varepsilon_c}{R} = -\frac{L}{R} \cdot \frac{dI}{dt}.$$

Поділяючи змінні та інтегруючи при початковій умові  $I(0) = I_0$ , отримуємо закон спаданням струму:

$$I(t) = I_0 e^{-\frac{R}{L}t}. \quad (3.41)$$

На мал. 3.34 наведені графіки залежності струму від часу при замиканні і розмиканні ланцюга при двох значеннях індуктивності. Графіки прояснюють зміст індуктивності як заходи інертності електричного кола по відношенню до зміни струму в ній. При цьому опорі  $R$  наростання і спад струму буде тим більш плавним, чим більше індуктивність ланцюга  $L$ .

Вираз  $L/R$  називають часом релаксації і позначають



Мал.3.34

$$\tau = \frac{L}{R}.$$

Тоді закон спаданням струму набуде вигляду

$$I(t) = I_0 e^{-\frac{t}{\tau}},$$

звідси видно, що

час релаксації цей час, за яке струм зменшується в  $e$  раз.

### Енергія магнітного поля струму. Густина енергії

При замиканні ланцюга, в якій є котушка індуктивності, струм в ланцюзі зростає плавно, у разі роз'єднання ланцюга - плавно убуває. Робота джерела струму в першому випадку частково йде на створення в котушці магнітного поля, енергія якого при розмиканні ланцюга витрачається на підтримку струму. Знайдемо енергію магнітного поля.

Потужність, що витрачається джерелом струму на подолання ЕРС самоіндукції,  $P_c = I \varepsilon_c$ . Оскільки по модулю  $\varepsilon_c = L \frac{dI}{dt}$ , робота, що здійснюється джерелом за час  $dt$ , дорівнює

$$\delta A = P_c dt = LI \frac{dI}{dt} dt = LI dI.$$

Енергія магнітного поля котушки індуктивністю  $L$  дорівнює роботі джерела, зробленої ним за час встановлення стаціонарного значення струму  $I$ , тобто інтегралу від  $P_c dt$ :

$$W_m = \int_0^{\infty} P_c dt = L \int_0^I I dI = \frac{LI^2}{2}. \quad (3.42)$$

Виразимо енергію магнітного через індукцію магнітного поля  $B$ . Візьмемо довгий соленоїд об'ємом  $V$ , в якому магнітне поле є однорідним. Індуктивність соленоїда, згідно (3.38),  $L = \mu_0 n^2 V$ , а індукція поля в ньому, згідно (3.15),  $B = \mu_0 n I$ , звідки  $I = \frac{B}{\mu_0 n}$ . Підставивши  $L$  і  $I$  в (3.42),

отримаємо

$$W = \frac{B^2}{2\mu_0} V.$$

Енергія магнітного поля, запасена в одиниці об'єму, тобто об'ємна щільність енергії, виходить розподілом на  $V$ :

$$w_m = \frac{B^2}{2\mu_0}.$$