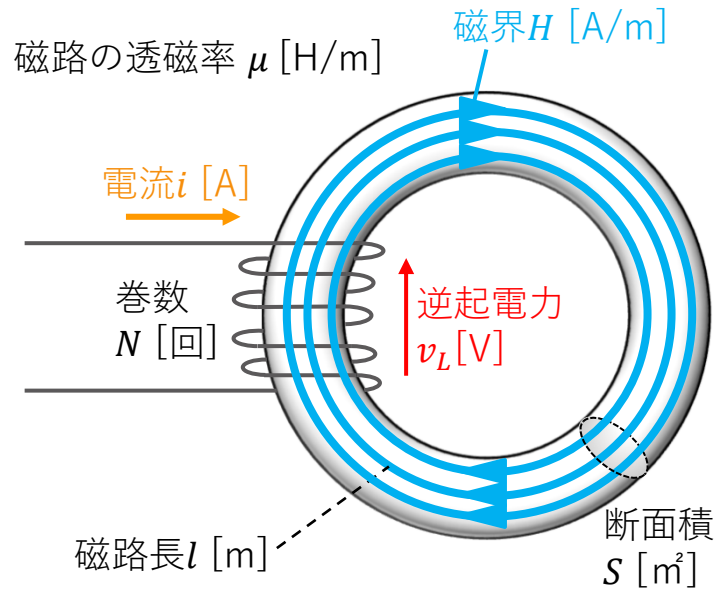


コイル (6) - 磁気エネルギー



コイルのインダクタンス L [H]

鉄心の体積 Sl [m³]

*1

$$L = \frac{\mu SN^2}{l}$$

コイルに電流を流すと、磁気エネルギー[J]が蓄積される。

■磁気エネルギーとは・・・

磁界空間に蓄積されるポテンシャルエネルギー

コイルが蓄える磁気エネルギーの大きさは、逆起電力 v_L に逆らって電流 i を流すのに要した仕事 (= 電力量 = 電力の時間積算)

時間 $t=0 \rightarrow T$ の間に、電流 $i = 0 \rightarrow I$ となったときの電力量は、

電力 [J/s] : $P_L = v_L \cdot i = L \frac{di}{dt} \cdot i = Li \frac{di}{dt}$ ※毎秒の仕事率

磁気エネルギー [J] : $W_L = \int_0^T Li \frac{di}{dt} \cdot dt = L \int_0^I idi = L \left[\frac{1}{2} i^2 \right]_0^I = \frac{1}{2} LI^2$

単位体積の空間に蓄積される磁気エネルギー密度は、

磁気エネルギー密度 [J/m³] : $w_l = \frac{W_L}{(\text{体積})}$

$$W_L = \frac{1}{2} LI^2 = \frac{1}{2} \frac{\mu SN^2}{l} I^2 = \frac{1}{2} \mu \left(\frac{NI}{l} \right)^2 Sl = \frac{1}{2} \mu H^2 \cdot (\text{体積})$$

$\therefore w_l = \frac{W_L}{(\text{体積})} = \frac{1}{2} \mu H^2$

*1 アンペールの法則 $H = \frac{NI}{l}$

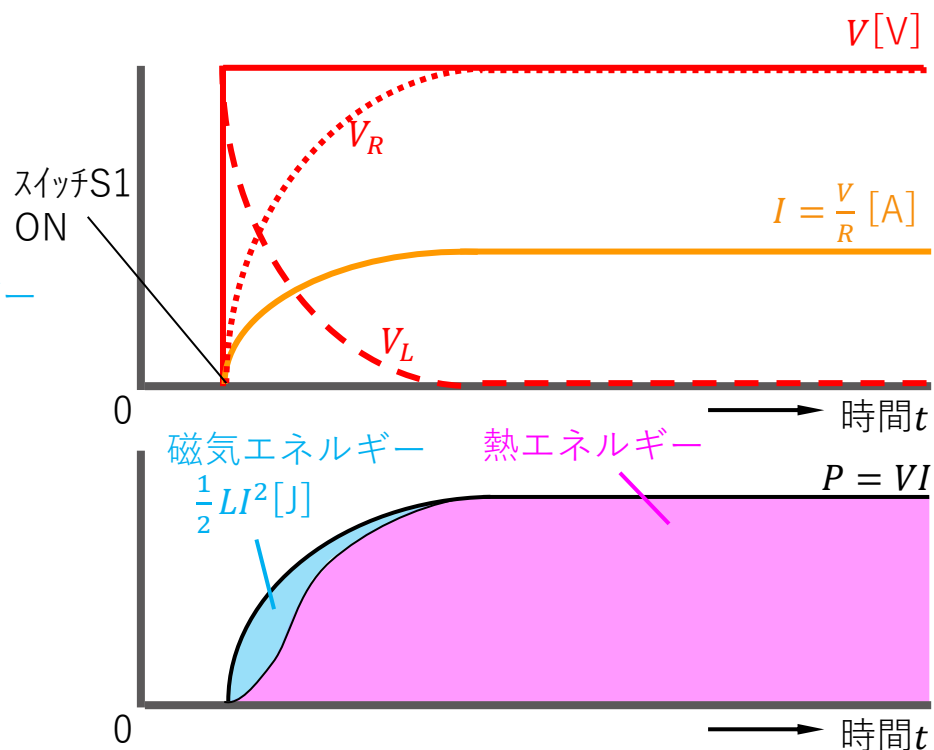
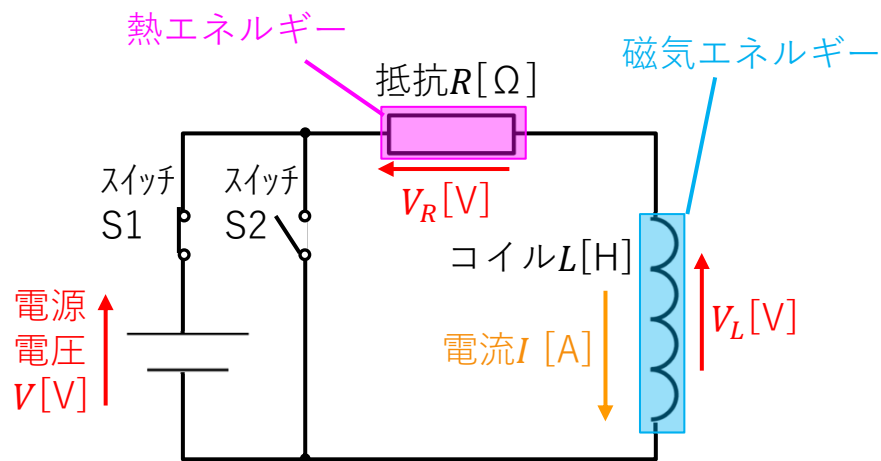
コイル（7） - 直流回路

下図のコイル L [H]と抵抗 R [Ω]を直流電源 V [V]につないだ回路で、スイッチS1 ON直後よりコイルに逆起電力 V_L [V]が発生し電流の流れを妨げる。

徐々に逆起電力 V_L [V]は減り、電流が安定後は逆起電力はゼロとなり、導線と同じと見なせる。

よって、安定後の電流 I [A]は、 $I = \frac{V}{R}$ である。

この時、コイルには、 $\frac{1}{2}LI^2$ [J]の磁気エネルギーが蓄積されている。



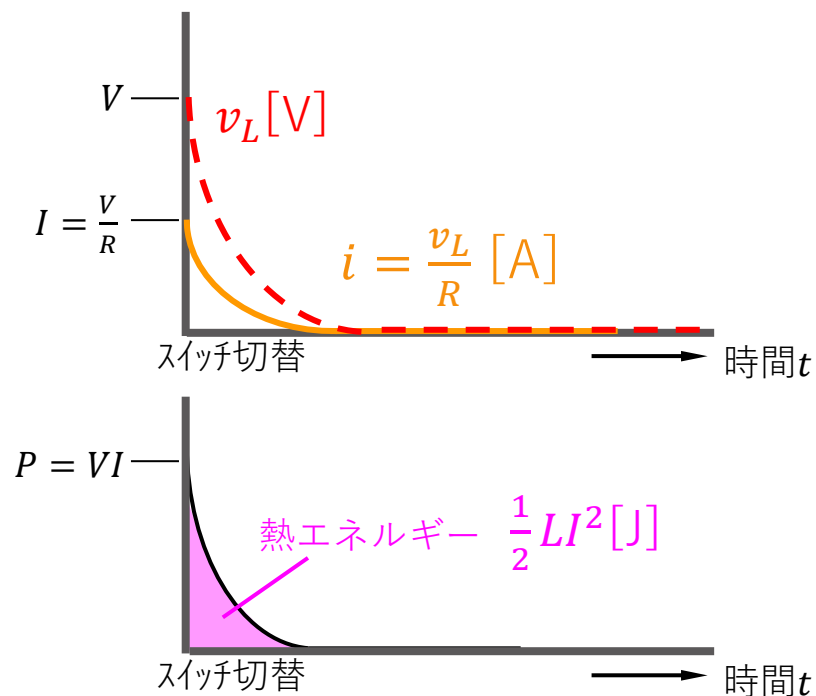
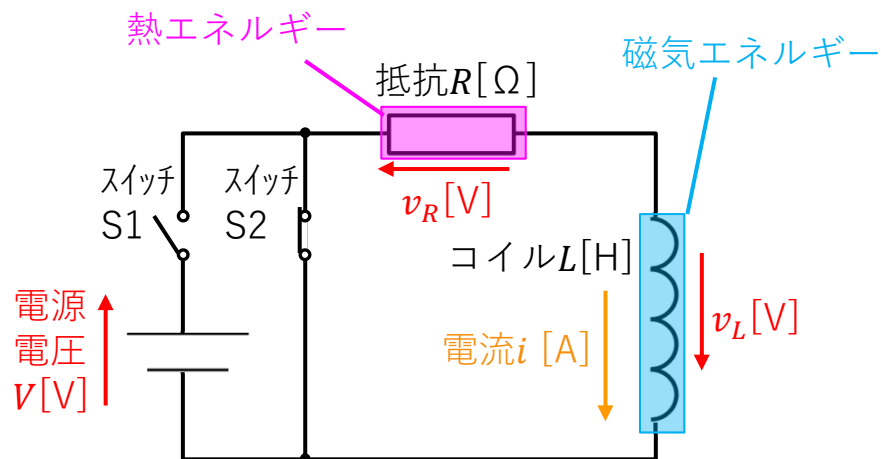
コイル（8） - 直流回路

次に、スイッチS1 OFFと同時にスイッチS2 ONにすると、直流電源 $V[V]$ は切り離される。

コイルは蓄積した磁気エネルギーを使って起電力 $v_L[V]$ を発生し、直前まで流れていた電流を流し続けようとする。

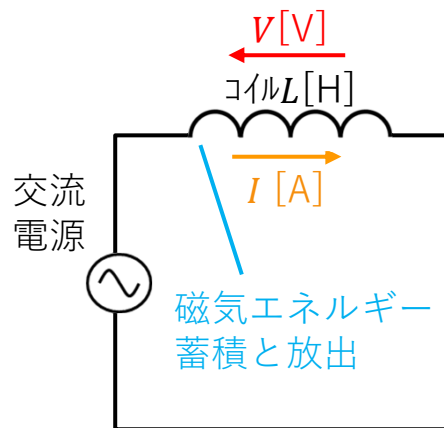
磁気エネルギー消費とともに徐々に起電力 $v_L[V]$ は小さく、流れる電流 $i [A]$ も小さくなり、最後はゼロになる。

この間、抵抗では電流 $i [A]$ による熱エネルギーを発生するが、その大きさは、蓄積されていた磁気エネルギー $\frac{1}{2}LI^2[J]$ と同じとなる。



コイル (8)

交流回路では電圧・電流が常に変化しているので
コイルでは常に、電流の変化を妨げる向きに逆起電力が
発生する。



$$V = v(t) = V_m \sin \omega t$$

(V_m : 瞬時最大電圧)

$$I = i(t) = \frac{1}{L} \int v(t) dt$$

$$= -\frac{V_m}{\omega L} \cos \omega t$$

$$= \frac{V_m}{\omega L} \sin \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right)$$

$$= I_m \sin \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right),$$

($I_m = \frac{V_m}{\omega L}$: 瞬時最大電流)

交流 1 周期の間に、コイルと電源が磁気エネルギーを
2 回キャッチボールをしている。交流 1 周期のエネルギー
収支はゼロなので電源は電力を消費していない。

【ベクトル図】

電流は電圧に対して 90° ($=\frac{\pi}{2}$ [rad]) 位相が遅れる

