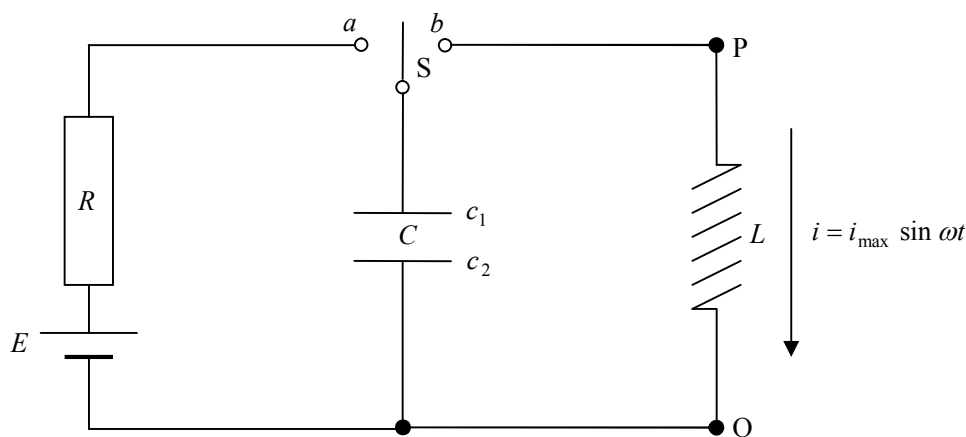


理想的な電気振動（回路のエネルギーが保存される振動，つまり非減衰振動）



① スイッチ S を a に入れ十分時間が経ったとき

コンデンサーの極板 c_1 と極板 c_2 の電荷がそれぞれ $+CE$ と $-CE$ になる。

ここで簡単のため $CE = Q$ とおくと，コンデンサーの静電エネルギーは $\frac{Q^2}{2C}$ である。

② スイッチを b に入れたとき

コンデンサーは放電を開始し，コイルには自己誘導起電力が放電を妨げる向きに生じる。

この自己誘導起電力を受けながらも放電による $P \rightarrow Q$ の向きの電流が増加していく。

このときコンデンサーが失った静電エネルギーは，コイルの磁気エネルギーに変換される。

③ 放電が終わりコンデンサーの電荷が 0 になったとき

電流は最大値 i_{\max} を，コイルの磁気エネルギーは最大値 $\frac{1}{2}Li_{\max}^2$ を示す。

一方，コンデンサーは静電エネルギーを完全に失い，電流を流せなくなる。

すると，コイルは電流を流し続けようと，自己誘導起電力の向きを変え，

磁気エネルギー $\frac{1}{2}Li_{\max}^2$ が尽きるまで電流を流し続ける。

その結果，コンデンサーは逆向きに充電され c_2 側の電荷が $+Q$ になる。

(①～③までの時間が振動の半周期)

④ ①～③と同じ過程がコンデンサーの c_2 側から c_1 側に向けて起こり，初めの状態に戻る。

(①～④までの時間が振動の1周期)。

経過時間	0	$\frac{1}{4}T$	$\frac{1}{2}T$	$\frac{3}{4}T$	T
c_1 の電荷	$+Q_{\max}$	0	$-Q_{\max}$	0	$+Q_{\max}$
電流 i	0	i_{\max}	0	$-i_{\max}$	0

電気振動とばね振り子の振動との対応関係

電流と電荷の変化の微分方程式 $I = \frac{dQ}{dt}$ と速度 v と変位 x の微分方程式 $v = \frac{dx}{dt}$ から、

電流 I と速度 v 、電荷 Q と位置 x がそれぞれ対応する。

静電エネルギー $\frac{Q^2}{2C}$ は、 $\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{C} \cdot Q^2$ とでき、 $\frac{1}{C}$ を定数 K と対応させることにより、

単振動の位置エネルギー $\frac{1}{2} Kx^2$ と対応させることができる。

磁気エネルギー $\frac{1}{2} LI^2$ は、 L を質量と対応させることにより、

運動エネルギー $\frac{1}{2} mv^2$ と対応させることができる。

よって、

理想的な電気振動における電氣的エネルギー保存則： $\frac{Q^2}{2C} + \frac{1}{2} LI^2 = \text{一定}$

と

理想的な力学的振動における力学的エネルギー保存則： $\frac{Kx^2}{2} + \frac{1}{2} mv^2 = \text{一定}$

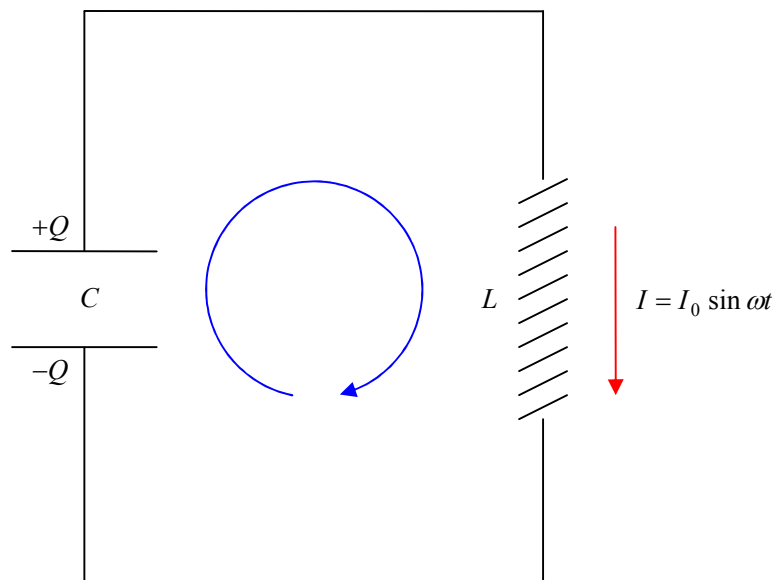
が対応する。

また、力学的単振動の周期 $= 2\pi\sqrt{\frac{m}{K}}$ より、電気振動の周期 $= 2\pi\sqrt{LC}$ が得られる。

電気振動	力学的単振動
L	m
C	$1/K$
Q	x (変位)
I	v (速度)
$\frac{Q^2}{2C}$	$\frac{1}{2} Kx^2$
$\frac{1}{2} LI^2$	$\frac{1}{2} mv^2$
周期 $T = 2\pi\sqrt{LC}$	$T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{K}}$

電気振動の周期の詳細

時計回りを正の向きとする。



コイルの電圧と電流の位相差とリアクタンス

コイルを流れる電流を $I_0 \sin \omega t$, コイルの起電力を V_L とすると,

上図時計回りを正とすることとレンツの法則より, $\frac{dI}{dt} > 0$ ($\frac{dI}{dt} < 0$) $\Leftrightarrow V_L < 0$ ($V_L > 0$)

よって,

$$\begin{aligned} V_L &= -L \frac{dI}{dt} \\ &= -\omega L I_0 \cos \omega t \\ &= -\omega L I_0 \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right) \end{aligned}$$

したがって, コイルの起電力の位相はコイルを流れる電流のそれより $\frac{\pi}{2}$ 進む。

また, $I_0 \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right) = -\frac{V_L}{\omega L}$ より, ωL は電流を妨げる因子であり,

これをコイルのリアクタンスという。

コンデンサーの電圧と電流の位相差とリアクタンス

コンデンサーからの電流を I_C とすると、上図時計回りを正とすることと

$$\frac{dQ}{dt} > 0 \left(\frac{dQ}{dt} < 0 \right) \Leftrightarrow I < 0 \ (I > 0) \text{ より, } I_C = -\frac{dQ}{dt}$$

したがって、コンデンサーの電圧を V_C とすると、 $Q = CV_C$ より、 $I_C = -C \frac{dV_C}{dt}$

ここで I_C と V_C の位相の関係を調べる目的で、 $V_C = V_0 \sin \omega' t$ とおくと、

$$\begin{aligned} I_C &= -C \frac{dV_0 \sin \omega' t}{dt} \\ &= -\omega' C V_0 \cos \omega' t \\ &= -\omega' C V_0 \sin \left(\omega' t + \frac{\pi}{2} \right) \end{aligned}$$

よって、 V_C の位相は I_C の位相より $\frac{\pi}{2}$ 遅れる。

また、 $I_C = -\frac{V_0 \sin \left(\omega' t + \frac{\pi}{2} \right)}{\frac{1}{\omega' C}}$ より、 $\frac{1}{\omega' C}$ は電流を妨げる因子であり、

これをコンデンサーのリアクタンスという。

コンデンサーとコイルの直列回路の電気振動とキルヒホッフ第2法則

LC 直列振動回路を流れる電流が $i_{\max} \sin \omega t$ のとき、

$$\text{コイルの誘導起電力 } V_L = -\omega L i_{\max} \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right) = -\omega L i_{\max} \cos \omega t$$

$$\text{コンデンサーの電圧 } V_C = -\frac{1}{\omega C} i_{\max} \sin \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right) = \frac{1}{\omega C} i_{\max} \cos \omega t$$

また、電源の起電力 = 0

よって、キルヒホッフ第2法則の式は $0 = V_C + V_L$

$$\text{すなわち } 0 = -\omega L i_{\max} \cos \omega t + \frac{1}{\omega C} i_{\max} \cos \omega t \quad \therefore \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right) i_{\max} \cos \omega t = 0 \quad (i_{\max} \neq 0)$$

$$\text{これが任意の } t \text{ で成り立つから, } \omega L = \frac{1}{\omega C} \quad \therefore \omega = \sqrt{\frac{1}{LC}}$$

$$\text{ゆえに, } T = 2\pi\sqrt{LC}, \quad f = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$$