

## 豆知識

## RLC 直列回路

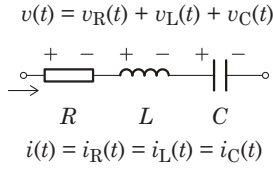


図 1 RLC 直列回路.

## インピーダンス

$$Z = R + j\omega L + \frac{1}{j\omega C}$$

## 共振条件と共振角周波数

$$\text{Im}[Z(\omega_0)] = 0 \quad \therefore \omega_0 L = \frac{1}{\omega_0 C}$$

$$\omega_0^2 = \frac{1}{LC} \quad \therefore \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

## 共振時のインピーダンス

$$Z(\omega_0) = R$$

## Q 値 (エネルギー方式 = 半値幅方式)

$$Q = \frac{\omega_0 L}{R} = \frac{1}{\omega_0 C R} = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$$

 $\Delta\omega$  (エネルギー方式 = 半値幅方式)

$$\Delta\omega = \frac{\omega_0}{Q} = \frac{R}{L}$$

$$\Delta\omega = \omega_2 - \omega_1 = \frac{R}{L}$$

半値幅方式の  $\omega_1, \omega_2$  ( $\omega_1 < \omega_2$ )

$$\omega_1 = \sqrt{\frac{1}{LC} + \frac{1}{4L^2}} - \frac{1}{2L}$$

$$\omega_2 = \sqrt{\frac{1}{LC} + \frac{1}{4L^2}} + \frac{1}{2L}$$

## インピーダンスの周波数特性

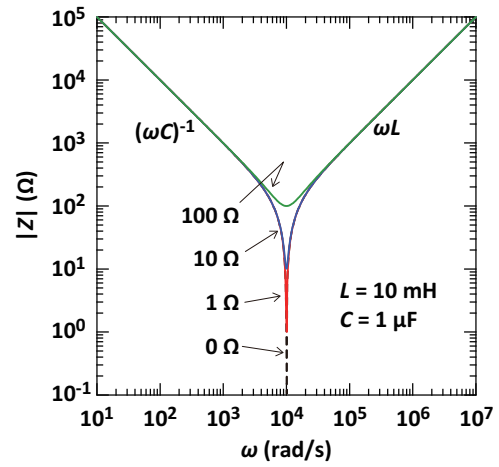


図 2 RLC 直列回路のインピーダンスの周波数特性.

表 1 RLC 直列回路の共振特性の数値例 ( $L = 10 \text{ mH}$ ,  $C = 1 \mu\text{F}$ ). 単位は,  $R$  ( $\Omega$ ), 角周波数 (rad/s).

(1)

R	0	1	10	100
$\omega_0$	10000	10000	10000	10000
$\omega_1$	10000	9950	9513	6180
$\omega_2$	10000	10050	10513	16180
$\Delta\omega_{\text{ene}}$	0	100	1000	10000
$\Delta\omega_{\text{FWHM}}$	0	100	1000	10000
$Q_{\text{ene}}$	$\infty$	100	10	1
$Q_{\text{FWHM}}$	$\infty$	100	10	1

課題 RLC 直列回路の Q 値 (エネルギー方式)

図 1 に示した RLC 直列回路の Q 値を、エネルギー方式の Q 値の定義に基づいて求めよ.

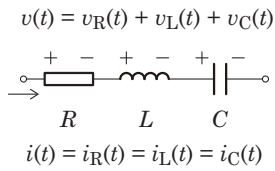


図 3 RLC 直列回路 (図 1 の再掲).

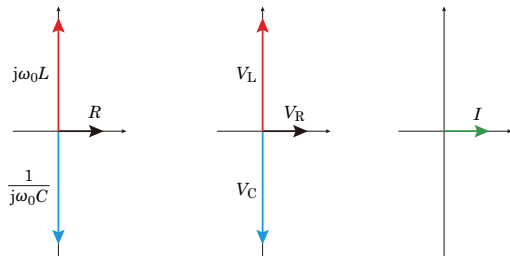


図 4 RLC 直列回路のインピーダンスとフェーザダイアグラム.

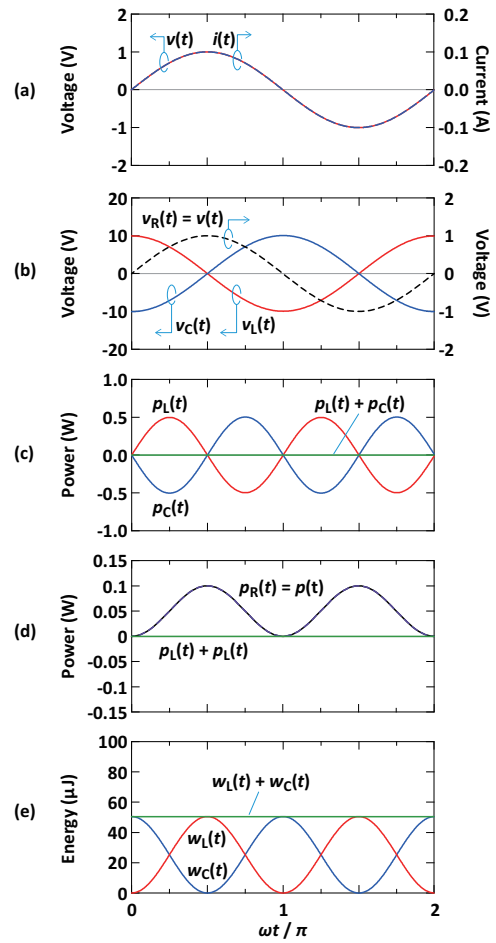


図 5 RLC 直列回路の電圧・電流・電力・エネルギーの波形.

略解

【共振時の端子間電流】

$$i(t) = I_m \sin \omega_0 t$$

【共振時の各素子の電流・電圧】

$$i_L(t) = i(t) = I_m \sin \omega_0 t$$

$$v_L(t) = L \frac{di_L(t)}{dt} = \omega_0 L I_m \cos \omega_0 t$$

$$i_C(t) = i(t) = I_m \sin \omega_0 t$$

$$v_C(t) = \frac{1}{C} \int i_C(t) dt = -\frac{I_m}{\omega_0 C} \cos \omega_0 t$$

$$i_R(t) = i(t) = I_m \sin \omega_0 t$$

$$v_R(t) = R i(t) = R I_m \sin \omega_0 t$$

【共振時に成り立つ関係】

$$\omega_0 L = \frac{1}{\omega_0 C} \quad \text{より} \quad \frac{1}{2} \omega_0 L I_m^2 = \frac{1}{2} \frac{I_m^2}{\omega_0 C}$$

ここで、後の電力計算で使うために

$$P_X = \frac{1}{2} \omega_0 L I_m^2 = \frac{1}{2} \frac{I_m^2}{\omega_0 C}$$

とする。

【L と C の無効電力】

$$p_L(t) = v_L(t) i_L(t)$$

$$= \omega_0 L I_m^2 \sin \omega_0 t \cos \omega_0 t$$

$$= \frac{1}{2} \omega_0 L I_m^2 \sin 2\omega_0 t$$

$$= P_X \sin 2\omega_0 t$$

$$p_C(t) = v_C(t) i_C(t)$$

$$= -\frac{I_m^2}{\omega_0 C} \sin \omega_0 t \cos \omega_0 t$$

$$= -\frac{1}{2} \frac{I_m^2}{\omega_0 C} \sin 2\omega_0 t$$

$$= -P_X \sin 2\omega_0 t$$

【L が保持するエネルギーの瞬時値  $w_L(t)$ 】

$$\begin{aligned} w_L(t) &= \int p_L(t) dt = P_X \int \sin 2\omega_0 t dt \\ &= -\frac{1}{2} \frac{P_X}{\omega_0} \cos 2\omega_0 t + K_L \end{aligned}$$

L が保持するエネルギーは、L の電流がゼロのときにゼロであるから、

$$i_L(t) = 0 \Rightarrow \sin \omega_0 t = 0 \Rightarrow \omega_0 t = n\pi \Rightarrow$$

$$2\omega_0 t = 2n\pi \Rightarrow \cos 2\omega_0 t = 1$$

$$\text{のときに } w_L(t) = 0 \quad \therefore K_L = \frac{1}{2} \frac{P_X}{\omega_0}$$

よって、

$$w_L(t) = \frac{1}{2} \frac{P_X}{\omega_0} [1 - \cos 2\omega_0 t] = \frac{P_X}{\omega_0} \sin^2 \omega_0 t$$

【C が保持するエネルギーの瞬時値  $w_C(t)$ 】

$$\begin{aligned} w_C(t) &= \int p_C(t) dt = P_X \int (-\sin 2\omega_0 t) dt \\ &= \frac{1}{2} \frac{P_X}{\omega_0} \cos 2\omega_0 t + K_C \end{aligned}$$

C が保持するエネルギーは、C の電圧がゼロのときにゼロであるから、

$$v_C(t) = 0 \Rightarrow \cos \omega_0 t = 0 \Rightarrow \omega_0 t = \frac{\pi}{2} + n\pi \Rightarrow$$

$$2\omega_0 t = \pi + 2n\pi \Rightarrow \cos 2\omega_0 t = -1$$

$$\text{のときに } w_C(t) = 0 \quad \therefore K_C = \frac{1}{2} \frac{P_X}{\omega_0}$$

よって、

$$w_C(t) = \frac{1}{2} \frac{P_X}{\omega_0} [1 + \cos 2\omega_0 t] = \frac{P_X}{\omega_0} \cos^2 \omega_0 t$$

【回路が保持するエネルギーの瞬時値  $w_S(t)$ 】

$$\begin{aligned} w_S(t) &= w_C(t) + w_L(t) \\ &= \frac{P_X}{\omega_0} [\sin^2 \omega_0 t + \cos^2 \omega_0 t] = \frac{P_X}{\omega_0} \end{aligned}$$

$w_S(t)$  が一定ということは、 $w_S(t)$  そのものが「回路が定常的に保持しているエネルギー」であるということの意味する。

【回路が定常的に保持しているエネルギー  $W_S$ 】

$$W_S = \frac{P_X}{\omega_0} = \frac{1}{2} L I_m^2 = \frac{1}{2} \frac{I_m^2}{\omega_0^2 C}$$

【 $R$  の有効電力】

$$\begin{aligned} p_R(t) &= v_R(t) i_R(t) \\ &= R I_m^2 \sin^2 \omega_0 t \end{aligned}$$

【 $R$  の一周期の平均電力  $P_R$ 】

$$\begin{aligned} P_R &= \frac{1}{T_0} \int_0^{T_0} p_R(t) dt \\ &= R I_m^2 \frac{1}{T_0} \int_0^{T_0} \sin^2 \omega_0 t dt \\ &= \frac{1}{2} R I_m^2 \frac{1}{T_0} \int_0^{T_0} [1 - \cos 2\omega_0 t] dt \\ &= \frac{1}{2} R I_m^2 \frac{1}{T_0} T_0 \\ &= \frac{1}{2} R I_m^2 \end{aligned}$$

【 $R$  で一周りに消費されるエネルギー  $W_D$ 】

$$\begin{aligned} W_D &= \left[ \text{平均電力} \frac{1}{2} R I_m^2 \right] \times \left[ \text{周期} T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} \right] \\ &= R I_m^2 \frac{\pi}{\omega_0} \end{aligned}$$

または、

$$\begin{aligned} W_D &= \int_0^{T_0} p_R(t) dt \\ &= R I_m^2 \int_0^{T_0} \sin^2 \omega_0 t dt \\ &= \frac{1}{2} R I_m^2 T_0 = \frac{1}{2} R I_m^2 \frac{2\pi}{\omega_0} \end{aligned}$$

【 $Q$  値】

$$\begin{aligned} Q &= 2\pi \frac{W_S}{W_D} \\ &= 2\pi \frac{\frac{1}{2} L I_m^2}{R I_m^2 \frac{\pi}{\omega_0}} = \frac{\omega_0 L}{R} \\ &= 2\pi \frac{\frac{1}{2} \frac{I_m^2}{\omega_0^2 C}}{R I_m^2 \frac{\pi}{\omega_0}} = \frac{1}{\omega_0 C R} \\ &= \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}} \quad \because \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \end{aligned}$$

この結果は、後述の半値幅方式の定義式から得られる  $Q$  値の式と厳密に一致している。

### 課題 RLC 直列回路の $Q$ 値 (半値幅方式)

図 1 に示した RLC 直列回路の  $Q$  値を, 半値幅方式の  $Q$  値の定義に基づいて求めよ.

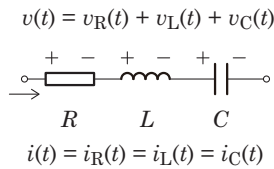


図 6 RLC 直列回路 (図 1 の再掲).

#### 略解

$L$  と  $C$  が直列に接続された直列共振回路の場合には, インピーダンスの絶対値  $|Z|$  が共振時の  $\sqrt{2}$  倍になる周波数  $\omega_1, \omega_2$  から,  $\Delta\omega = \omega_2 - \omega_1$  を求めればよい. 任意の角周波数における  $|Z(\omega)|$  と共振時の  $Z(\omega_0)$  は, それぞれ次式で与えられる.

$$|Z(\omega)| = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}$$

$$|Z(\omega_0)| = R$$

よって, 次式を満たす  $\omega$  を求めればよい.

$$\frac{|Z(\omega)|}{|Z(\omega_0)|} = \sqrt{1 + \left(\frac{\omega L}{R} - \frac{1}{\omega CR}\right)^2} = \sqrt{2}$$

$$\therefore \frac{\omega L}{R} - \frac{1}{\omega CR} = \pm 1$$

$$\therefore \omega^2 \mp \frac{R}{L}\omega - \frac{1}{LC} = 0$$

この二次方程式の解は,

$$\omega = \pm \frac{1}{2} \frac{R}{L} \pm \frac{1}{2} \sqrt{\frac{R^2}{L^2} + \frac{4}{LC}}$$

得られた解のうち,  $0 < \omega_1 < \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} < \omega_2$  を満たす解は,

$$\omega_{1[-]} = \sqrt{\frac{1}{LC} + \frac{1}{4} \frac{R^2}{L^2}} - \frac{1}{2} \frac{R}{L}$$

$$\omega_{2[+]} = \sqrt{\frac{1}{LC} + \frac{1}{4} \frac{R^2}{L^2}} + \frac{1}{2} \frac{R}{L}$$

これより,  $\Delta\omega$  は,

$$\Delta\omega = \omega_2 - \omega_1 = \frac{R}{L}$$

これを半値幅方式の  $Q$  値の定義式の  $\Delta\omega$  に代入すれば,

$$Q = \frac{\omega_0}{\Delta\omega} = \frac{\omega_0 L}{R}$$

さらに, 式 (1) から

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad L = \frac{1}{\omega_0^2 C}$$

であることを用いると,

$$Q = \frac{\omega_0 L}{R} = \frac{1}{\omega_0 CR} = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$$

となる. これは, エネルギー方式の定義式から得られる  $Q$  値の式と一致している.

### 課題 RLC 直列回路の周波数特性の一般化

RLC 直列回路のインピーダンスの周波数特性を規格化したものが、 $\omega_0$  と  $Q$  値 を用いて次式で表されることを示せ。

$$f(\omega) = 1 + jQ \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)$$

また、この場合に、

$$\Delta\omega = \frac{\omega_0}{Q}$$

となることを示せ。

#### 略解

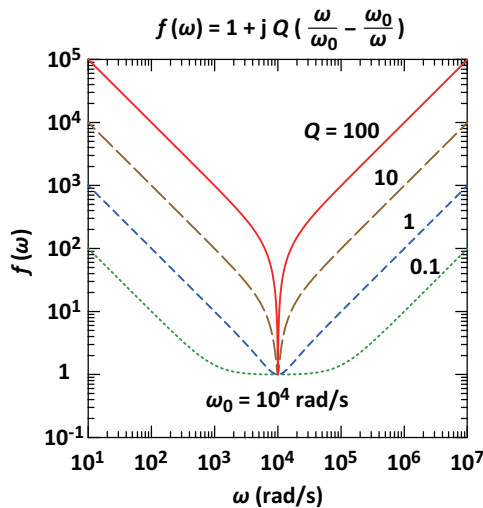
RLC 直列共振回路のインピーダンスを規格化すると、

$$f(\omega) = \frac{Z}{R} = 1 + j \left( \frac{\omega L}{R} - \frac{1}{\omega CR} \right)$$

ここで、虚部の括弧の中を無理やり  $\frac{\omega L}{R} = Q$  でくくると、

$$\begin{aligned} f(\omega) &= 1 + j \frac{\omega_0 L}{R} \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right) \\ &= 1 + jQ \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right) \end{aligned}$$

この特性を図示すると、**図 7** のようになる。



**図 7** RLC 直列回路のインピーダンスの周波数特性を規格化したもの。

$\Delta\omega = \omega_2 - \omega_1$  は、以下を満たす  $\omega_2$  と  $\omega_1$  を求めることで得られる。

$$|f(\omega_{1,2})| = \sqrt{1 + Q^2 \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)^2} = \sqrt{2}$$

$$0 < \omega_1 < \omega_0 < \omega_2$$

したがって、次式を解けばよい。

$$\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} = \pm \frac{1}{Q}$$

上式の解で、 $0 < \omega_1 < \omega_0 < \omega_2$  を満たすものは、

$$\begin{aligned} \omega_{1[-]} &= \frac{\omega_0}{2Q} \left( \sqrt{1 + 4Q^2} - 1 \right) \\ \omega_{2[+]} &= \frac{\omega_0}{2Q} \left( \sqrt{1 + 4Q^2} + 1 \right) \end{aligned}$$

よって、

$$\Delta\omega = \omega_2 - \omega_1 = \frac{\omega_0}{Q}$$