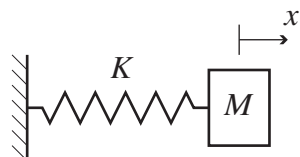


1 自由振動(単振動)

1.1 振動方程式



M : 質量[kg]
 K : バネ定数[N/m]
 x : 変位[m]

$$M \frac{d^2 x}{dt^2} = -Kx$$

$K/M = \omega^2$ とおくと,

$$\text{振動方程式 : } \frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

1.2 振動方程式の一般解(単振動, 調和振動)

A 形式での一般解 : $x = A \cos(\omega t + \phi)$

B 形式での一般解 : $x = B_p \cos \omega t + B_q \sin \omega t$

D 形式での一般解 : $x = \text{Re}[D e^{j\omega t}]$

A, ϕ, B_p, B_q, D : 任意定数 (初期条件で決まる)

A : 変位の振幅[m]

ϕ : 初期位相角[rad]

ω : 固有角振動数[1/s]

$\nu = \frac{\omega}{2\pi}$: 固有振動数[Hz]

1.3 振動エネルギー

$$\text{運動エネルギー : } T = \frac{1}{2} M \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 \quad [\text{J}]$$

$$\text{位置エネルギー : } V = \frac{1}{2} K x^2 \quad [\text{J}]$$

$$\text{全エネルギー : } W = T + V = \frac{1}{2} M \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + \frac{1}{2} K x^2 \quad [\text{J}]$$

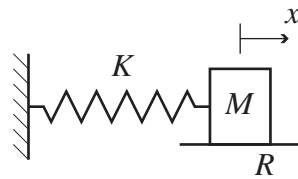
A 形式での一般解を用いて表すと,

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} M \{ -A\omega \sin(\omega t + \phi) \}^2 + \frac{1}{2} K \{ A \cos(\omega t + \phi) \}^2 \\ &= \frac{1}{2} K A^2 \sin^2(\omega t + \phi) + \frac{1}{2} K A^2 \cos^2(\omega t + \phi) \\ &= \frac{1}{2} K A^2 = \frac{1}{2} M \omega^2 A^2 \end{aligned}$$

→ 時間によらない, 初期位相角によらない,
変位の振幅の 2 乗に比例する

2 減衰振動

2.1 減衰振動方程式



M : 質量[kg]
 K : バネ定数[N/m]
 R : 抵抗係数[N・s/m]
 x : 変位[m]

$$M \frac{d^2 x}{dt^2} = -Kx - R \frac{dx}{dt}$$

$K/M = \omega^2$, $R/M = \ell$ とおくと,

$$\text{減衰振動方程式 : } \frac{d^2 x}{dt^2} + \ell \frac{dx}{dt} + \omega^2 x = 0$$

2.2 減衰振動方程式の一般解（減衰が弱い場合）

A 形式での一般解： $x = Ae^{-\frac{1}{2}\kappa t} \cos(\omega_f t + \phi)$

B 形式での一般解： $x = e^{-\frac{1}{2}\kappa t} (B_p \cos \omega_f t + B_q \sin \omega_f t)$

D 形式での一般解： $x = e^{-\frac{1}{2}\kappa t} \operatorname{Re}[De^{j\omega_f t}]$

ただし， $\omega_f = \sqrt{\omega^2 - \frac{1}{4}\kappa^2} = \omega \sqrt{1 - \left(\frac{\kappa}{2\omega}\right)^2}$ とおき，

$\omega^2 - \frac{1}{4}\kappa^2 > 0$ ， すなわち， $\kappa < 2\omega$ を仮定 $\rightarrow$ 減衰が弱い場合

ω_f ： 減衰固有角振動数[1/s]（ ω より少し小さい）

κ ： 制動係数（パワの半値幅） [1/s]

$\tau = 2/\kappa$ ： 減衰率（時定数） [s] $\rightarrow$ 振幅が $1/e$ となるまでの時間

2.3 振動エネルギー（減衰振動の場合）

全エネルギー： $W = T + V = \frac{1}{2}M\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \frac{1}{2}Kx^2$

A 形式での一般解を用いて表すと，

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2}M \left[-Ae^{-\frac{1}{2}\kappa t} \left\{ \frac{\kappa}{2} \cos(\omega_f t + \phi) + \omega_f \sin(\omega_f t + \phi) \right\} \right]^2 \\ &\quad + \frac{1}{2}K \left\{ Ae^{-\frac{1}{2}\kappa t} \cos(\omega_f t + \phi) \right\}^2 \\ &= \frac{1}{2}MA^2 e^{-\kappa t} \left\{ \frac{\kappa^2}{4} \cos(2\omega_f t + 2\phi) + \frac{\kappa}{2} \omega_f \sin(2\omega_f t + 2\phi) + \omega_f^2 \right\} \end{aligned}$$

$\rightarrow$ W は時間 t の関数となる

そこで，1 周期($T_f = 2\pi/\omega_f$)で時間平均をとると，

$$\overline{W} = \frac{1}{T_f} \int_{T_f} W(t) dt = \frac{1}{2}MA^2\omega_f^2 e^{-\kappa t} = \frac{1}{2}KA^2 e^{-\kappa t}$$

2.4 Q 値（減衰の弱さを表す度合）

$$Q \text{ 値} : Q = \omega/\kappa = \omega\tau/2$$

→ Q が大きい = 減衰が弱い
= 時定数が大きい

2.5 減衰が強い場合（ $\kappa < 2\omega$ が成り立たない場合）

2.5.1 $\omega^2 - \frac{1}{4}\kappa^2 < 0$, すなわち, $\kappa > 2\omega$ のときの一般解

$$x = C_1 e^{\left(-\frac{\kappa}{2} + \omega_h\right)t} + C_2 e^{\left(-\frac{\kappa}{2} - \omega_h\right)t}$$

$$\text{ただし, } \omega_h = \sqrt{\frac{1}{4}\kappa^2 - \omega^2} = \omega \sqrt{\left(\frac{\kappa}{2\omega}\right)^2 - 1}$$

C_1, C_2 : 任意定数（実数, 初期条件で決まる）

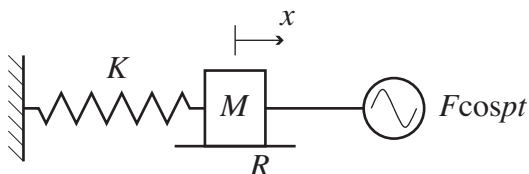
2.5.2 $\omega^2 - \frac{1}{4}\kappa^2 = 0$, すなわち, $\kappa = 2\omega$ のときの一般解

$$x = (C_1 t + C_2) e^{-\omega t}$$

→ 臨界制動の状態という

3 強制振動

3.1 強制振動方程式



M : 質量[kg]
 K : バネ定数[N/m]
 R : 抵抗係数[N・s/m]
 x : 変位[m]

F : 加振力の振幅[N]
 p : 加振力の角周波数[1/s]

$$M \frac{d^2 x}{dt^2} = -Kx - R \frac{dx}{dt} + F \cos pt$$

$K/M = \omega^2$, $R/M = \ell$ とおくと,

$$\text{強制振動方程式: } \frac{d^2 x}{dt^2} + \ell \frac{dx}{dt} + \omega^2 x = \frac{F}{M} \cos pt$$

3.2 強制振動方程式の定常解

A 形式での定常解:

$$x = A \cos(pt + \phi) = \frac{F}{M} \frac{1}{\sqrt{(\omega^2 - p^2)^2 + \ell^2 p^2}} \cos(pt + \phi)$$

$$\text{ただし, } \cos \phi = \frac{\omega^2 - p^2}{\sqrt{(\omega^2 - p^2)^2 + \ell^2 p^2}}, \quad \sin \phi = \frac{-\ell p}{\sqrt{(\omega^2 - p^2)^2 + \ell^2 p^2}}$$

D 形式での定常解:

$$x = \text{Re} \left[D e^{jpt} \right] = \text{Re} \left[\frac{F}{M} \cdot \frac{1}{\omega^2 - p^2 + j\ell p} e^{jpt} \right]$$

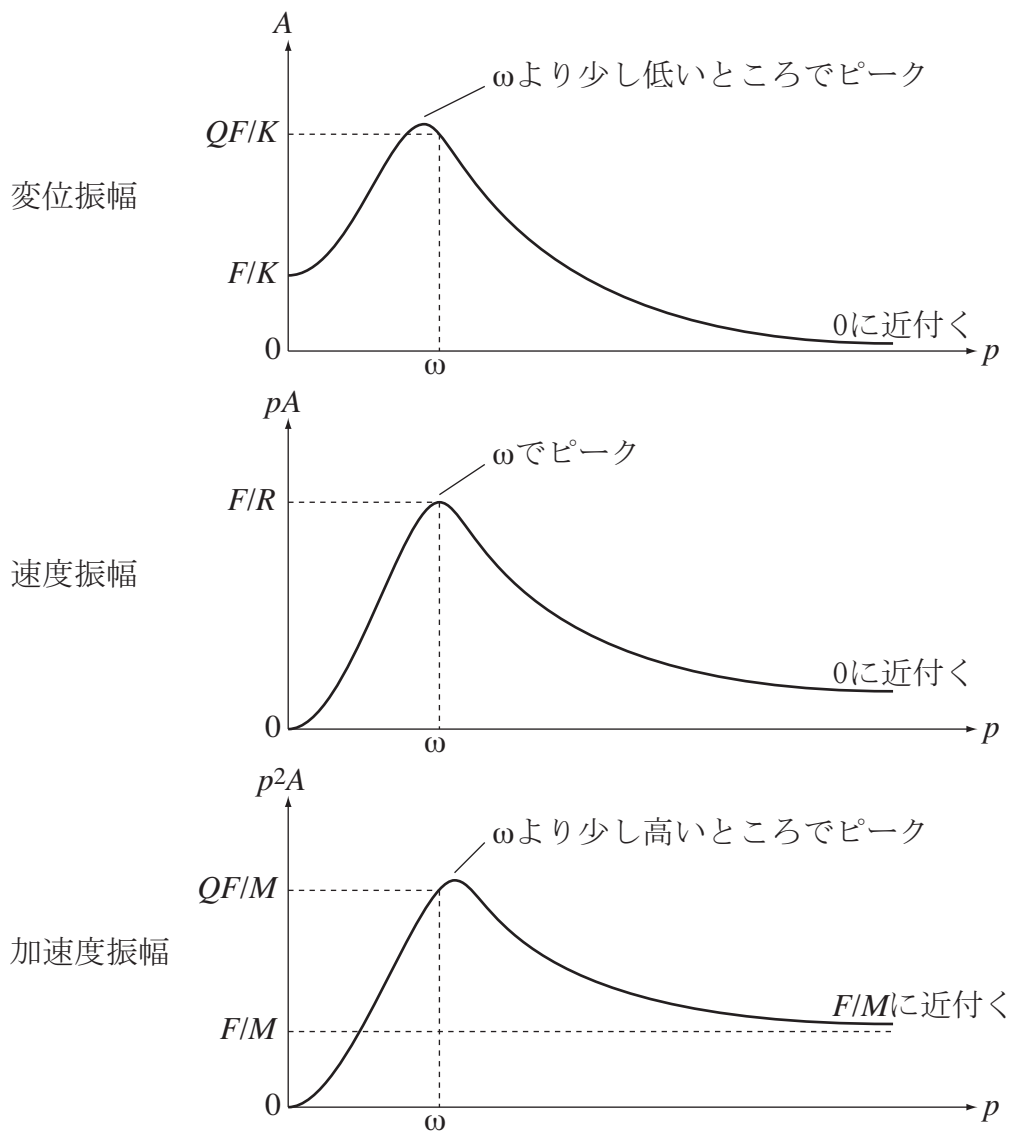
3.3 定常状態における変位振幅・速度振幅・加速度振幅

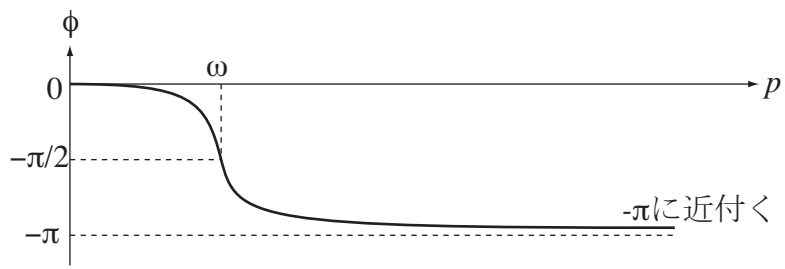
$$\text{変位振幅: } A = \frac{F}{M} \frac{1}{\sqrt{(\omega^2 - p^2)^2 + k^2 p^2}} = \frac{F}{Rp} H(p)$$

$$\text{ただし, } H(p) = \frac{kp}{\sqrt{(\omega^2 - p^2)^2 + k^2 p^2}} \quad (= -\sin \phi)$$

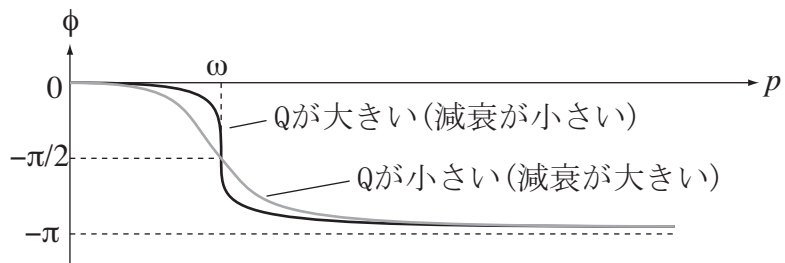
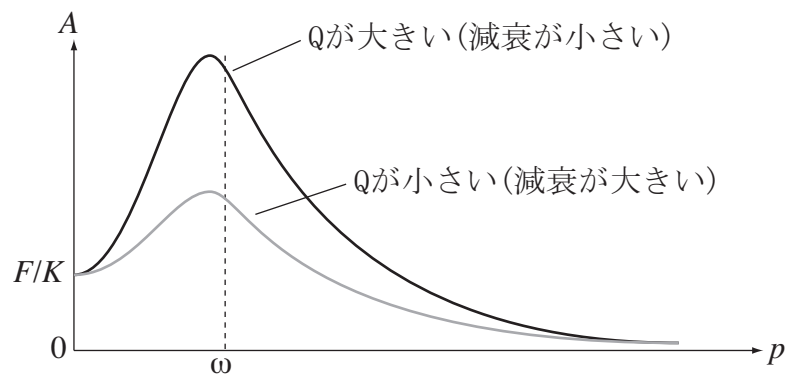
$$\text{速度振幅: } pA = \frac{F}{R} H(p)$$

$$\text{加速度振幅: } p^2 A = \frac{Fp}{R} H(p)$$





→ Q 値は，変位振幅（ A ）または加速度振幅（ $p^2 A$ ）のピーク値の増幅率を表している



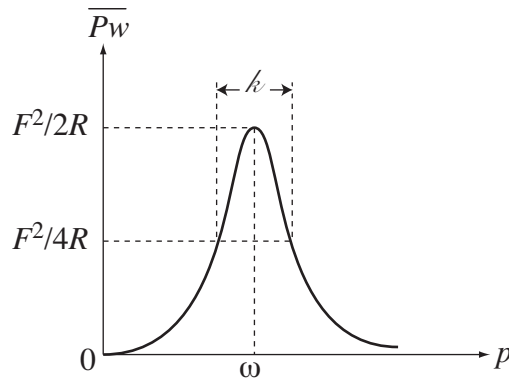
3.4 振動システムに吸収されるパワ（＝外力がする仕事率）

$$\begin{aligned}
 P_w &= F \cos pt \times \frac{dx}{dt} \\
 &= F \cos pt \times -\frac{F}{R} H(p) \sin(pt + \phi) \\
 &= -\frac{F^2}{R} H(p) \frac{\sin(2pt + \phi) - \sin(-\phi)}{2} \quad [\text{J/s}] \text{ または } [\text{W}] \\
 &= -\frac{F^2}{2R} H(p) \{ \sin(2pt + \phi) + \sin(\phi) \}
 \end{aligned}$$

→ P_w は時間 t の関数となる

そこで、1 周期 ($T = 2\pi/p$) で時間平均をとると、

$$\overline{P_w} = \frac{1}{T} \int_T P(t) dt = -\frac{F^2}{2R} H(p) \sin \phi = \frac{F^2}{2R} H^2(p)$$



→ $\overline{P_w}$ がピーク値の半分となる角振動数の幅が k となる
よって、 k (制動係数) のことをパワの半値幅ともよぶ

3.5 機械インピーダンス

機械インピーダンス = 加振力の複素振幅／速度の複素振幅

$$\begin{aligned}
 Z(p) &= \frac{F}{jpD} \\
 &= \frac{F}{jp \frac{F}{M} \cdot \frac{1}{\omega^2 - p^2 + j\kappa p}} = M \left\{ \kappa + \frac{1}{jp} (\omega^2 - p^2) \right\} \\
 &= R + j \left(pM - \frac{K}{p} \right)
 \end{aligned}$$

