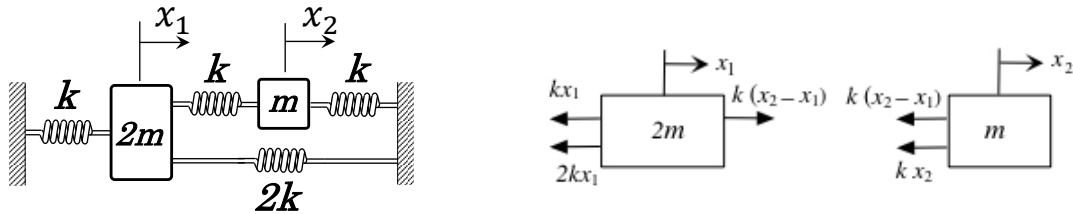


## [演習問題 3]

3.1 与えられた2自由度ばね—質量系の自由物体線図は、以下のように書ける.



運動方程式は自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} 2m\ddot{x}_1 &= k(x_2 - x_1) - kx_1 - 2kx_1 \\ m\ddot{x}_2 &= -kx_2 - k(x_2 - x_1) \end{aligned} \right\}$$

となる. 上式を行列形式で表示すると

$$\begin{bmatrix} 2m & 0 \\ 0 & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 4k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad (1)$$

自由振動の一般解を、以下のように仮定する.

$$\begin{Bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} \sin(\omega t + \phi) \quad \text{-----} \quad (2)$$

この式②を運動方程式①に代入すると、次の固有値問題を得る.

$$\begin{bmatrix} 4k - 2m\omega^2 & -k \\ -k & 2k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad (3)$$

上式の係数行列式=0 とすると、次の振動数方程式を得る.

$$(4k - 2m\omega^2)(2k - m\omega^2) - k^2 = 2m^2\omega^4 - 8mk\omega^2 + 7k^2 = 0$$

$\omega^2$ に関する2次方程式を解の公式(付録 A4)によって求めると、固有角振動数は

$$\omega^2 = \frac{8mk \pm \sqrt{64m^2k^2 - 56m^2k^2}}{4m^2} = \frac{4 \pm \sqrt{2}}{2} \cdot \frac{k}{m}$$

したがって、固有角振動数を、 $\omega_{n1} < \omega_{n2}$  とすると

$$\omega_{n1}^2 = \frac{4 - \sqrt{2}}{2} \cdot \frac{k}{m}, \quad \omega_{n2}^2 = \frac{4 + \sqrt{2}}{2} \cdot \frac{k}{m}$$

となる. 次に固有振動モード(振幅比)を求める.

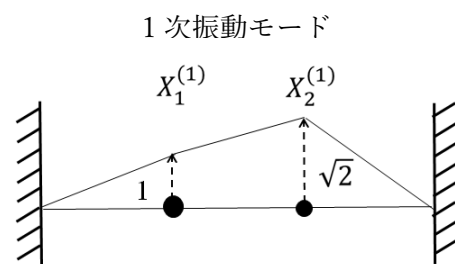
1) 1次モード:  $\omega^2 = \omega_{n1}^2$  を式③の係数行列に代入して連立方程式をとくと、第1式から

$$\left( 4k - 2m \frac{4 - \sqrt{2}}{2} \frac{k}{m} \right) X_1^{(1)} - kX_2^{(1)} = 0$$

整理すると

$$\sqrt{2}X_1^{(1)} - X_2^{(1)} = 0$$

したがって、振幅比は



$$\frac{x_2^{(1)}}{x_1^{(1)}} = \sqrt{2} \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} x_1^{(1)} \\ x_2^{(1)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ \sqrt{2} \end{Bmatrix}$$

(注) 固有値問題③の連立方程式の第2式を使用しても同様な解を得る.

2) 2次モード:  $\omega^2 = \omega_{n2}^2$ を式③の係数行列に代入して連立方程式をとくと, 第1式から

$$\left(4k - 2m \frac{4 + \sqrt{2}k}{2} \frac{1}{m}\right) X_1^{(2)} - kX_2^{(2)} = 0$$

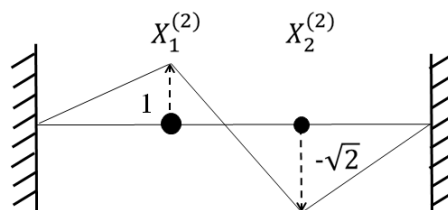
整理すると

$$-\sqrt{2}X_1^{(2)} - X_2^{(2)} = 0$$

したがって, 振幅比は,

$$\frac{x_2^{(2)}}{x_1^{(2)}} = -\sqrt{2} \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} x_1^{(2)} \\ x_2^{(2)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -\sqrt{2} \end{Bmatrix}$$

2次振動モード



### 3.2 2自由度ばね—質量—ダッシュポット系の振動数方程式を求める問題である.

この問題では複素数の解を導く必要があり, 数値計算が可能な場合には, 7章の7.2.1項のルンゲクッタ法が適用できるように1階の微分方程式に変形するのが一般的である. ここでは, 複素数を使った変形を行う.

運動方程式は, 自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} m\ddot{x}_1 &= -kx_1 - k(x_1 - x_2) - c(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) \\ m\ddot{x}_2 &= -kx_2 + k(x_1 - x_2) + c(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) \end{aligned} \right\}$$

上式を行列形式で表示すると

$$\begin{bmatrix} m & 0 \\ 0 & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} c & -c \\ -c & c \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \dot{x}_1 \\ \dot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{①}$$

ここで, 自由振動の一般解を, 以下のように仮定する.

$$x_1(t) = \tilde{A}_1 e^{j\omega t}, \quad x_2(t) = \tilde{A}_2 e^{j\omega t} \quad \text{②}$$

ここで,  $\tilde{A}_1, \tilde{A}_2$  は複素振幅を表す.

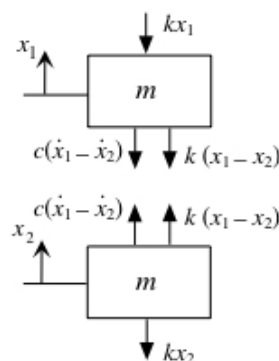
この式②を運動方程式①に代入すると, 次の固有値問題を得る.

$$\begin{bmatrix} 2k + jc\omega - m\omega^2 & -jc\omega - k \\ -jc\omega - k & 2k + jc\omega - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \tilde{A}_1 \\ \tilde{A}_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix}$$

上式の係数行列式=0とおくと, 次の振動数方程式を得る.

$$(2k + jc\omega - m\omega^2)^2 - (jc\omega + k)^2 = m^2\omega^4 - 4km\omega^2 + 3k^2 + 2jc\omega(-m\omega^2 + k) = 0$$

これまでの減衰がない場合の振動数方程式は,  $\omega^2$ に関する2次方程式になってきたが, 上式は $\omega$ の4次方程式になるため, 解は2組の共役複素数となる.



### 3.2 (別解)

運動方程式は式①と同様で

$$\begin{bmatrix} m & 0 \\ 0 & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} c & -c \\ -c & c \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \dot{x}_1 \\ \dot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & 2k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix}$$

自由振動の一般解を、以下のように仮定する。

$$x_1(t) = Ae^{\lambda t}, \quad x_2(t) = Be^{\lambda t} \quad \text{ここで, } A, B \text{ は変位振幅を表す.}$$

上式を運動方程式に代入すると、次の固有値問題を得る。

$$\begin{bmatrix} 2k + c\lambda + m\lambda^2 & -k - c\lambda \\ -k - c\lambda & 2k + c\lambda + m\lambda^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} A \\ B \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix}$$

上式の係数行列式 = 0 とおくと、振動数方程式は

$$(2k + c\lambda + m\lambda^2)^2 - (k + c\lambda)^2 = m^2\lambda^4 + 2mc\lambda^3 + 4mk\lambda^2 + 2kc\lambda + 3k^2 = 0$$

となる。これは  $\lambda$  の 4 次方程式となる。いま 4 つの根を  $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \lambda_4$  とすると、一般解は次のように書ける。

$$x_1(t) = A_1 e^{\lambda_1 t} + A_2 e^{\lambda_2 t} + A_3 e^{\lambda_3 t} + A_4 e^{\lambda_4 t} \quad \text{-----} \quad \textcircled{1}$$

$$x_2(t) = B_1 e^{\lambda_1 t} + B_2 e^{\lambda_2 t} + B_3 e^{\lambda_3 t} + B_4 e^{\lambda_4 t} \quad \text{-----} \quad \textcircled{2}$$

ここで、振幅比を

$$\frac{A_i}{B_i} = \frac{k + c\lambda_i}{2k + c\lambda_i + m\lambda_i^2} = \frac{2k + c\lambda_i + m\lambda_i^2}{k + c\lambda_i} = \frac{1}{\mu_i} \quad (i=1, 2, 3, 4)$$

とにおいて、 $B_i = \mu_i A_i$  ( $i=1, 2, 3, 4$ ) の関係を利用すると、式②は次のように書き直せる。

$$x_2(t) = \mu_1 A_1 e^{\lambda_1 t} + \mu_2 A_2 e^{\lambda_2 t} + \mu_3 A_3 e^{\lambda_3 t} + \mu_4 A_4 e^{\lambda_4 t}$$

したがって、任意定数  $A_1, A_2, A_3, A_4$  を与えられた初期条件  $x_1(0), x_2(0), \dot{x}_1(0), \dot{x}_2(0)$  から決定すれば一般解①、②を求めることができる。

**3.3** 図 3.1 の 2 自由度ばね—質量系で、 $m_1 = m_2 = m$ ,  $k_1 = k_3 = k$ ,  $k_2 = 2k$  とし、初期条件  $x_1(0) = 1$ ,  $\dot{x}_1(0) = \dot{x}_2(0) = \dot{x}_2(0) = 0$  のとき、自由振動の一般解を求める。

2 つの質量の運動方程式は自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} m\ddot{x}_1 &= -kx_1 - 2k(x_1 - x_2) \\ m\ddot{x}_2 &= -kx_2 + 2k(x_1 - x_2) \end{aligned} \right\}$$

上式を行列形式で表示すると

$$\begin{bmatrix} m & 0 \\ 0 & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 3k & -2k \\ -2k & 3k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad \textcircled{1}$$

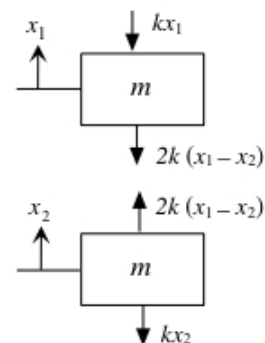
自由振動の一般解を、以下のように仮定する。

$$\begin{Bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} \sin(\omega t + \phi) \quad \text{-----} \quad \textcircled{2}$$

この式②を運動方程式①に代入すると、次の固有値問題を得る。

$$\begin{bmatrix} 3k - m\omega^2 & -2k \\ -2k & 3k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad \textcircled{3}$$

上式の係数行列式 = 0 とおくと、次の振動数方程式を得る。



$$(3k - m\omega^2)^2 - 4k^2 = m^2\omega^4 - 6mk\omega^2 + 5k^2 = (m\omega^2 - k)(m\omega^2 - 5k) = 0$$

より、固有角振動数を、 $\omega_{n1} < \omega_{n2}$  とすると

$$\omega_{n1} = \sqrt{\frac{k}{m}}, \quad \omega_{n2} = \sqrt{\frac{5k}{m}}$$

となる。固有振動モード（振幅比）を求める。

1) 1次モード:  $\omega^2 = \omega_{n1}^2$  を式③の係数行列に代入して連立方程式を解くと、第1式から

$$\left(3k - m\frac{k}{m}\right)X_1^{(1)} - 2kX_2^{(1)} = 0$$

整理すると

$$X_1^{(1)} - X_2^{(1)} = 0$$

したがって、振幅比は、

$$\frac{X_2^{(1)}}{X_1^{(1)}} = 1 (= \kappa_1) \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} X_1^{(1)} \\ X_2^{(1)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix}$$

2) 2次モード:  $\omega^2 = \omega_{n2}^2$  を式③の係数行列に代入して連立方程式を解くと、第1式から

$$\left(3k - m\frac{5k}{m}\right)X_1^{(2)} - 2kX_2^{(2)} = 0$$

整理すると

$$-X_1^{(2)} - X_2^{(2)} = 0$$

したがって、振幅比は、

$$\frac{X_2^{(2)}}{X_1^{(2)}} = -1 (= \kappa_2) \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} X_1^{(2)} \\ X_2^{(2)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ -1 \end{Bmatrix}$$

次に自由振動の一般解は、1次および2次の固有振動数モードを重ね合わせて次のように書ける。

$$\left. \begin{aligned} x_1(t) &= X_1^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + X_1^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \\ x_2(t) &= X_2^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + X_2^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \end{aligned} \right\}$$

ここで、上の固有値問題で求めた振幅比 $\kappa_1, \kappa_2$ を用いて書き直すと

$$\left. \begin{aligned} x_1(t) &= X_1^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + X_1^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \\ x_2(t) &= \kappa_1 X_1^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + \kappa_2 X_1^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \end{aligned} \right\} \text{----- ④}$$

となり、未知数は $X_1^{(1)}, X_1^{(2)}, \phi_1, \phi_2$ の4つになる。初期条件が4つ与えられているので、これらの4つの未知数を決定することができる。

初期条件  $x_1(0) = 1, \dot{x}_1(0) = x_2(0) = \dot{x}_2(0) = 0$  を用いて

$$x_1(0) = X_1^{(1)} \sin \phi_1 + X_1^{(2)} \sin \phi_2 = 1 \quad \text{----- ⑤}$$

$$x_2(0) = \kappa_1 X_1^{(1)} \sin \phi_1 + \kappa_2 X_1^{(2)} \sin \phi_2 = 0 \quad \text{----- ⑥}$$

$$\dot{x}_1(0) = \omega_{n1} X_1^{(1)} \cos \phi_1 + \omega_{n2} X_1^{(2)} \cos \phi_2 = 0 \quad \text{----- ⑦}$$

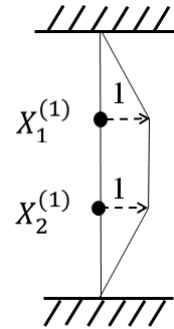
$$\dot{x}_2(0) = \kappa_1 \omega_{n1} X_1^{(1)} \cos \phi_1 + \kappa_2 \omega_{n2} X_1^{(2)} \cos \phi_2 = 0 \quad \text{----- ⑧}$$

となる。上式の連立方程式を解いて、4つの未知数を求める。

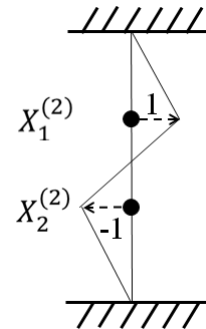
式⑦ $\times \kappa_2$  - 式⑧より

$$(\kappa_2 - \kappa_1) \omega_{n1} X_1^{(1)} \cos \phi_1 = 0$$

1次振動モード



2次振動モード



ここで,  $(\kappa_2 - \kappa_1) \neq 0$ ,  $\omega_{n1} \neq 0$ ,  $X_1^{(1)} \neq 0$  とすれば,  $\cos \phi_1 = 0$  なので,  $\phi_1 = \pi/2$

式⑦× $\kappa_1$ −式⑧より

$$(\kappa_1 - \kappa_2)\omega_{n2}X_1^{(2)}\cos\phi_2 = 0$$

ここで,  $(\kappa_1 - \kappa_2) \neq 0$ ,  $\omega_{n2} \neq 0$ ,  $X_1^{(2)} \neq 0$  とすれば,  $\cos \phi_2 = 0$  なので,  $\phi_2 = \pi/2$

これを式⑤, 式⑥に代入すると

$$X_1^{(1)} + X_1^{(2)} = 1 \quad \text{----- ⑨}$$

$$\kappa_1 X_1^{(1)} + \kappa_2 X_1^{(2)} = 0 \quad \text{----- ⑩}$$

式⑨× $\kappa_2$ −式⑩より

$$(\kappa_2 - \kappa_1)X_1^{(1)} = \kappa_2 \quad \text{これより } -2X_1^{(1)} = -1 \quad \text{したがって, } X_1^{(1)} = 1/2$$

式⑨× $\kappa_1$ −式⑩より

$$(\kappa_1 - \kappa_2)X_1^{(2)} = \kappa_1 \quad \text{これより } 2X_1^{(2)} = 1 \quad \text{したがって, } X_1^{(2)} = 1/2$$

したがって, 2自由度ばね一質量系の自由振動の一般解は, 式④から

$$\left. \begin{aligned} x_1(t) &= 0.5 \sin\left(\omega_{n1}t + \frac{\pi}{2}\right) + 0.5 \sin\left(\omega_{n2}t + \frac{\pi}{2}\right) \\ x_2(t) &= 0.5 \sin\left(\omega_{n1}t + \frac{\pi}{2}\right) - 0.5 \sin\left(\omega_{n2}t + \frac{\pi}{2}\right) \end{aligned} \right\}$$

ここで,  $\omega_{n1}$ ,  $\omega_{n2}$  を代入して書き直すと, 次の自由振動の一般解を得る.

$$\left. \begin{aligned} x_1(t) &= 0.5 \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) + 0.5 \cos\left(\sqrt{\frac{5k}{m}}t\right) \\ x_2(t) &= 0.5 \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) - 0.5 \cos\left(\sqrt{\frac{5k}{m}}t\right) \end{aligned} \right\}$$

(注) 三角関数の公式  $\sin(\theta + \pi/2) = \cos\theta$

**3.4 図 3.16** は支持部から強制変位励振  $Y \sin \omega t$  を受ける 2 自由度ばね一質量系を示す.

運動方程式は右に示す自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} m\ddot{x}_1 &= k(x_2 - x_1) - k(x_1 - Y \sin \omega t) \\ m\ddot{x}_2 &= -k(x_2 - x_1) \end{aligned} \right\}$$

これを行列形式に書き直すと

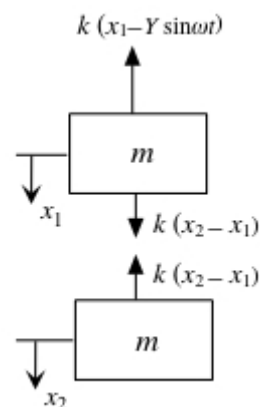
$$\begin{bmatrix} m & 0 \\ 0 & m \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 2k & -k \\ -k & k \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} kY \sin \omega t \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{----- ①}$$

上式から, この系では  $kY \sin \omega t$  の強制外力が上部の質量  $m$  に作用することが分かるので, 強制振動の特殊解を以下のように仮定する.

$$\begin{Bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} \sin \omega t \quad \text{----- ②}$$

この式②を, 運動方程式①に代入すると

$$\begin{bmatrix} 2k - m\omega^2 & -k \\ -k & k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} kY \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{----- ③}$$



したがって、この連立方程式③を変位振幅  $X_1, X_2$  について解けばよい。

左辺の逆行列を求める(付録 A3-10)と

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} X_1 \\ X_2 \end{Bmatrix} &= \begin{bmatrix} 2k - m\omega^2 & -k \\ -k & k - m\omega^2 \end{bmatrix}^{-1} \begin{Bmatrix} kY \\ 0 \end{Bmatrix} \\ &= \frac{1}{(2k - m\omega^2)(k - m\omega^2) - k^2} \begin{bmatrix} k - m\omega^2 & k \\ k & 2k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} kY \\ 0 \end{Bmatrix} \\ &= \frac{1}{m^2\omega^4 - 3mk\omega^2 + k^2} \begin{Bmatrix} (k - m\omega^2)kY \\ k^2Y \end{Bmatrix} \end{aligned}$$

と特殊解の振幅が求められる。ここで変位振幅  $X_1, X_2$  を、 $\omega_n^2 = k/m$  とおいて整理すると

$$X_1 = \frac{\omega_n^2(\omega_n^2 - \omega^2)Y}{\omega^4 - 3\omega_n^2\omega^2 + \omega_n^4}, \quad X_2 = \frac{\omega_n^4 Y}{\omega^4 - 3\omega_n^2\omega^2 + \omega_n^4}$$

となり、強制振動の特殊解が得られる。

$$x_1(t) = \frac{\omega_n^2(\omega_n^2 - \omega^2)Y}{\omega^4 - 3\omega_n^2\omega^2 + \omega_n^4} \sin\omega t, \quad x_2(t) = \frac{\omega_n^4 Y}{\omega^4 - 3\omega_n^2\omega^2 + \omega_n^4} \sin\omega t$$

もし、強制変位の励振角振動数  $\omega$  が変位振幅の分母を 0 とする 2 つの固有角振動数  $\omega_{n1}, \omega_{n2}$

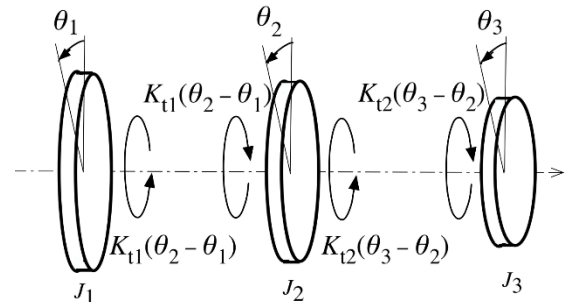
$$\left. \begin{aligned} \omega_{n1} &= \sqrt{\frac{3 - \sqrt{5}}{2}} \cdot \omega_n = 0.618 \omega_n \quad (1 \text{ 次固有角振動数}) \\ \omega_{n2} &= \sqrt{\frac{3 + \sqrt{5}}{2}} \cdot \omega_n = 1.618 \omega_n \quad (2 \text{ 次固有角振動数}) \end{aligned} \right\}$$

のどちらかに一致した場合には、共振を生じる。

**3.5** これは、3 つの円板が 2 つの軸で結合されている回転系である。モータやタービンロータなどの回転体の結合軸系のモデルを表している。3 自由度の円板軸の回転系の運動方程式を、自由物体線図から導出する。ねじり角  $\theta$  は軸の正方向について、右ねじ(時計)方向を正とする。

$$\left. \begin{aligned} J_1 \ddot{\theta}_1 &= K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) \\ J_2 \ddot{\theta}_2 &= -K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) + K_{t2}(\theta_3 - \theta_2) \\ J_3 \ddot{\theta}_3 &= -K_{t2}(\theta_3 - \theta_2) \end{aligned} \right\}$$

上式を行列形式で表示すると



$$\begin{bmatrix} J_1 & 0 & 0 \\ 0 & J_2 & 0 \\ 0 & 0 & J_3 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{\theta}_1 \\ \ddot{\theta}_2 \\ \ddot{\theta}_3 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} K_{t1} & -K_{t1} & 0 \\ -K_{t1} & K_{t1} + K_{t2} & -K_{t2} \\ 0 & -K_{t2} & K_{t2} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \\ \theta_3 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad \textcircled{1}$$

自由振動の一般解を、以下のように仮定する。

$$\begin{Bmatrix} \theta_1(t) \\ \theta_2(t) \\ \theta_3(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \Theta_1 \\ \Theta_2 \\ \Theta_3 \end{Bmatrix} \sin(\omega t + \phi) \quad \text{-----} \quad \textcircled{2}$$

式②を運動方程式①に代入すると、次の固有値問題を得る。

$$\begin{bmatrix} K_{t1} - J_1\omega^2 & -K_{t1} & 0 \\ -K_{t1} & K_{t1} + K_{t2} - J_2\omega^2 & -K_{t2} \\ 0 & -K_{t2} & K_{t2} - J_3\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \\ \theta_3 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad (3)$$

上式の係数行列式 = 0 とおくと、次の振動数方程式を得る (行列式の展開公式は、付録 A3-9 を参照)

$$(K_{t1} - J_1\omega^2)(K_{t1} + K_{t2} - J_2\omega^2)(K_{t2} - J_3\omega^2) - K_{t1}^2(K_{t2} - J_3\omega^2) - K_{t2}^2(K_{t1} - J_1\omega^2) = 0$$

上式の括弧を展開して整理すると (途中経過は省略)

$$\omega^2 \{J_1J_2J_3\omega^4 - (K_{t2}J_1J_2 + K_{t2}J_1J_3 + K_{t1}J_2J_3 + K_{t1}J_1J_3)\omega^2 + K_{t1}K_{t2}(J_1 + J_2 + J_3)\} = 0$$

となる。この振動数方程式は3根を持ち、そのうちの1つは $\omega_{n0} = 0$ である。これを固有値問題③に代入すると、 $\theta_1^{(0)} = \theta_2^{(0)} = \theta_3^{(0)} = 1$ を得る。このねじり振動モードは剛体モードを表す (3つの円板が同一方向で同一角度振幅で回転する)。残りの2根が1次および2次のねじり振動モードとなり、固有角振動数は $\omega^2$ に関する2次方程式の解の公式(付録 A4)から

$$\omega_{n1}^2, \omega_{n2}^2 =$$

$$\frac{\{K_{t1}(J_2J_3 + J_1J_3) + K_{t2}(J_1J_2 + J_1J_3)\} \mp \sqrt{\{K_{t1}(J_2J_3 + J_1J_3) + K_{t2}(J_1J_2 + J_1J_3)\}^2 - 4J_1J_2J_3(J_1 + J_2 + J_3)K_{t1}K_{t2}}}{2J_1J_2J_3}$$

となる。ここに、題意より

$$J_1 = 10 \text{ (kg} \cdot \text{m}^2), J_2 = 5 \text{ (kg} \cdot \text{m}^2), J_3 = 8 \text{ (kg} \cdot \text{m}^2), K_{t1} = 5000 \text{ (Nm)}, K_{t2} = 2000 \text{ (Nm)}$$

を代入する。 $J_1J_2J_3 = 400$ ,  $J_1 + J_2 + J_3 = 23$ ,  $J_2J_3 + J_1J_3 = 120$ ,  $J_1J_2 + J_1J_3 = 130$  より

$$\omega_{n1}^2 = \frac{5 \times 120 + 2 \times 130 - \sqrt{(5 \times 120 + 2 \times 130)^2 - 4 \times 400 \times 23 \times 5 \times 2}}{2 \times 400} \times 10^3 = 313.01$$

$$\omega_{n1} = 17.692 = 17.7 \text{ (rad/s)}$$

$$\omega_{n2}^2 = \frac{860 + \sqrt{860^2 - 368000}}{800} \times 10^3 = 1836.99$$

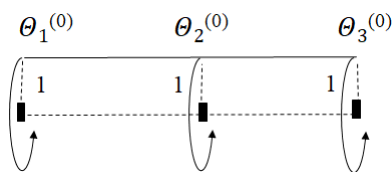
$$\omega_{n2} = 42.860 = 42.9 \text{ (rad/s)}$$

なお、固有振動モードは固有値 (固有角振動数) を固有値問題③に代入して連立方程式を解いて求める。数値的に求めた0次モード (剛体モード) から2次モードまでの角度振幅比の結果は

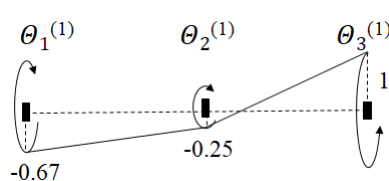
$$\begin{Bmatrix} \theta_1^{(0)} \\ \theta_2^{(0)} \\ \theta_3^{(0)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{Bmatrix}, \quad \begin{Bmatrix} \theta_1^{(1)} \\ \theta_2^{(1)} \\ \theta_3^{(1)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} -0.674 \\ -0.252 \\ 1 \end{Bmatrix}, \quad \begin{Bmatrix} \theta_1^{(2)} \\ \theta_2^{(2)} \\ \theta_3^{(2)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0.374 \\ -1. \\ 0.158 \end{Bmatrix}$$

となる。1次、2次モードでは最大ねじり角度振幅を1として正規化している。

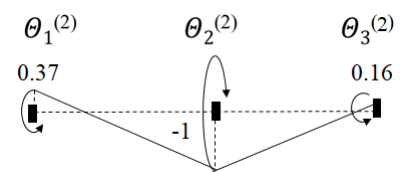
0 次ねじり振動モード



1 次ねじり振動モード



2 次ねじり振動モード



**3.6** 歯車2の歯数を $z_2$ ，歯車3の歯数を $z_3$ として，歯数比を $z_2 : z_3 = n : 1$ とおく．これによって円板2および円板3の回転角の比は， $\theta_3 = n\theta_2$ とおける．また，円板4の回転角 $\theta_4$ をねじりばね定数 $K_{t1}$ の軸の回転角に換算した回転角を $\theta'_4$ とおくと， $\theta_4 = n\theta'_4$ の関係になる．ここでの解答は，歯数比の負号を除いて導いている．結果は教科書の略解と同じになる．

歯車3にかかるトルクを $N$ とする．各歯車軸の回転の運動方程式は，自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} J_1 \ddot{\theta}_1 &= K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) & \text{-----①} \\ J_2 \ddot{\theta}_2 &= -K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) - nN & \text{-----②} \\ J_3 \ddot{\theta}_3 &= K_{t2}(\theta_4 - \theta_3) + N & \text{-----③} \\ J_4 \ddot{\theta}_4 &= -K_{t2}(\theta_4 - \theta_3) & \text{-----④} \end{aligned} \right\}$$

円板2と円板3の回転の運動方程式②，③をまとめる．

まず， $N$ を消去して

$$J_2 \ddot{\theta}_2 = -K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) - n\{J_3 \ddot{\theta}_3 - K_{t2}(\theta_4 - \theta_3)\}$$

次に， $\theta_3$ を消去する際に， $\theta_4$ をねじりばね定数 $K_{t1}$ の軸についての回転角に変換する必要がある．

$$J_2 \ddot{\theta}_2 = -K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) - n^2\{J_3 \ddot{\theta}_2 - K_{t2}(\theta'_4 - \theta_2)\}$$

となる．これを整理すると

$$(J_2 + n^2 J_3) \ddot{\theta}_2 + K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) + n^2 K_{t2}(\theta_2 - \theta'_4) = 0$$

となる．円板4の運動方程式④もねじりばね定数 $K_{t1}$ の軸についての回転の運動方程式に変換すると

$$n^2 J_4 \ddot{\theta}'_4 + n^2 K_{t2}(\theta'_4 - \theta_2) = 0 \quad (\text{形式的に } n^2 \text{ を両辺に乗じる})$$

したがって，この歯車軸を含む系の回転の運動方程式は，

$$\left. \begin{aligned} J_1 \ddot{\theta}_1 - K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) &= 0 \\ (J_2 + n^2 J_3) \ddot{\theta}_2 + K_{t1}(\theta_2 - \theta_1) + n^2 K_{t2}(\theta_2 - \theta'_4) &= 0 \\ n^2 J_4 \ddot{\theta}'_4 + n^2 K_{t2}(\theta'_4 - \theta_2) &= 0 \end{aligned} \right\}$$

上式の運動方程式を行列形式で表すと，次のようになる．

$$\begin{bmatrix} J_1 & 0 & 0 \\ 0 & J_2 + n^2 J_3 & 0 \\ 0 & 0 & n^2 J_4 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{\theta}_1 \\ \ddot{\theta}_2 \\ \ddot{\theta}'_4 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} K_{t1} & -K_{t1} & 0 \\ -K_{t1} & K_{t1} + n^2 K_{t2} & -n^2 K_{t2} \\ 0 & -n^2 K_{t2} & n^2 K_{t2} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \\ \theta'_4 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix}$$

ここで，上式において以下のように

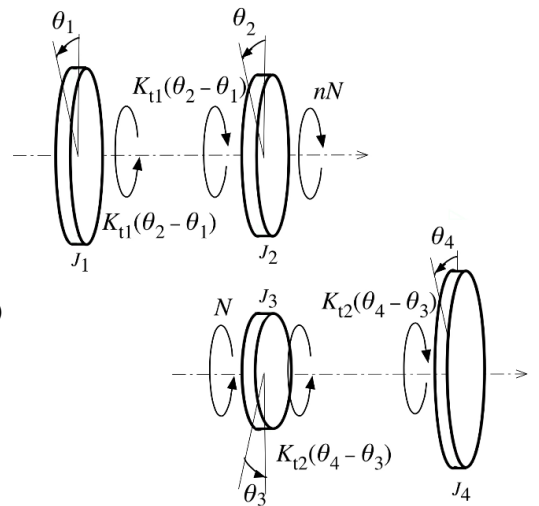
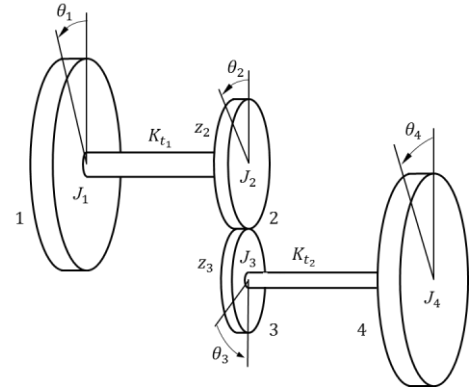
慣性行列 $[M]$ の(2行2列成分)  $J_2 + n^2 J_3 \rightarrow J_2$  (3行3列成分)  $n^2 J_4 \rightarrow J_3$

剛性行列 $[K]$ の(2行2列，2行3列，3行2列，3行3列成分)  $n^2 K_{t2} \rightarrow K_{t2}$

回転角加速度ベクトル $\{\ddot{\theta}\}$ の第3成分  $\ddot{\theta}'_4 \rightarrow \ddot{\theta}_3$

回転角ベクトル $\{\theta\}$ の第3成分  $\theta'_4 \rightarrow \theta_3$

とおくと，前問の[演習問題 3.5]の3つの円板軸の回転の運動方程式①と等価となる．



**3.7** 2自由度ねじり振動系の自由振動の一般解を，初期条件によって決定する．



与えられた初期条件は,  $\theta_1(0) = 0$ ,  $\dot{\theta}_1(0) = 1$ ,  $\theta_2(0) = 0$ ,  $\dot{\theta}_2(0) = 1$ である. 円板 1, 2 の固有角振動数および角度振幅比は教科書(p.80)から, 以下のように導ける ( $\omega_{n1} < \omega_{n2}$ ).

$$\omega_{n1}^2 = \frac{(3-\sqrt{5})K_t}{2J} = 0.382 \frac{K_t}{J}, \quad \omega_{n2}^2 = \frac{(3+\sqrt{5})K_t}{2J} = 2.618 \frac{K_t}{J}$$

1 次, 2 次モードの固有角振動数  $\omega_{n1} = 0.618\omega_t$ ,  $\omega_{n2} = 1.618\omega_t$  ここで  $\omega_t = \sqrt{\frac{K_t}{J}}$

1 次, 2 次モードの角度振幅比

$$\frac{\theta_2^{(1)}}{\theta_1^{(1)}} = \frac{K_t}{K_t - J\omega_{n1}^2} = \frac{1+\sqrt{5}}{2} = 1.618 = \kappa_1, \quad \frac{\theta_2^{(2)}}{\theta_1^{(2)}} = \frac{K_t}{K_t - J\omega_{n2}^2} = \frac{1-\sqrt{5}}{2} = -0.618 = \kappa_2$$

したがって, 自由ねじり振動の一般解は 1 次と 2 次の固有振動モードを重ね合わせて, 次のように表せる.

$$\left. \begin{aligned} \theta_1(t) &= \theta_1^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + \theta_1^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \\ \theta_2(t) &= \theta_2^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + \theta_2^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \end{aligned} \right\} \text{-----} \quad (1)$$

上記の角度振幅比  $\kappa_1, \kappa_2$  を使用して, 上式の第 2 式を書き直すと

$$\left. \begin{aligned} \theta_1(t) &= \theta_1^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + \theta_1^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \\ \theta_2(t) &= \kappa_1 \theta_1^{(1)} \sin(\omega_{n1}t + \phi_1) + \kappa_2 \theta_1^{(2)} \sin(\omega_{n2}t + \phi_2) \end{aligned} \right\} \text{-----} \quad (2)$$

上の両式を時間  $t$  について微分して角速度を求めると

$$\left. \begin{aligned} \dot{\theta}_1(t) &= \theta_1^{(1)} \omega_{n1} \cos(\omega_{n1}t + \phi_1) + \theta_1^{(2)} \omega_{n2} \cos(\omega_{n2}t + \phi_2) \\ \dot{\theta}_2(t) &= \kappa_1 \theta_1^{(1)} \omega_{n1} \cos(\omega_{n1}t + \phi_1) + \kappa_2 \theta_1^{(2)} \omega_{n2} \cos(\omega_{n2}t + \phi_2) \end{aligned} \right\}$$

初期条件  $\theta_1(0) = 0$ ,  $\dot{\theta}_1(0) = 1$ ,  $\theta_2(0) = 0$ ,  $\dot{\theta}_2(0) = 1$  を代入すると

$$\left. \begin{aligned} \theta_1(0) &= \theta_1^{(1)} \sin \phi_1 + \theta_1^{(2)} \sin \phi_2 = 0 & (3) \\ \theta_2(0) &= \kappa_1 \theta_1^{(1)} \sin \phi_1 + \kappa_2 \theta_1^{(2)} \sin \phi_2 = 0 & (4) \end{aligned} \right\}$$

$$\left. \begin{aligned} \dot{\theta}_1(0) &= \theta_1^{(1)} \omega_{n1} \cos \phi_1 + \theta_1^{(2)} \omega_{n2} \cos \phi_2 = 1 & (5) \\ \dot{\theta}_2(0) &= \kappa_1 \theta_1^{(1)} \omega_{n1} \cos \phi_1 + \kappa_2 \theta_1^{(2)} \omega_{n2} \cos \phi_2 = 1 & (6) \end{aligned} \right\}$$

を得る. 上記の連立方程式から 4 つの未知定数  $\theta_1^{(1)}$ ,  $\theta_1^{(2)}$ ,  $\phi_1$ ,  $\phi_2$  を決定する.

③  $\times \kappa_2 -$  ④ を計算して

$$(\kappa_2 - \kappa_1) \theta_1^{(1)} \sin \phi_1 = 0$$

ここで,  $(\kappa_2 - \kappa_1) \neq 0$ ,  $\theta_1^{(1)} \neq 0$  とすれば,  $\sin \phi_1 = 0$  なので,  $\phi_1 = 0$  となる.

③  $\times \kappa_1 -$  ④ を計算して

$$(\kappa_1 - \kappa_2) \theta_1^{(2)} \sin \phi_2 = 0$$

ここで,  $(\kappa_1 - \kappa_2) \neq 0$ ,  $\theta_1^{(2)} \neq 0$  とすれば,  $\sin \phi_2 = 0$  なので,  $\phi_2 = 0$  となる.

これらを⑤および⑥に代入すると

$$\left. \begin{aligned} \theta_1^{(1)} \omega_{n1} + \theta_1^{(2)} \omega_{n2} &= 1 & (7) \\ \kappa_1 \theta_1^{(1)} \omega_{n1} + \kappa_2 \theta_1^{(2)} \omega_{n2} &= 1 & (8) \end{aligned} \right\}$$

⑦× $\kappa_2$ －⑧より

$$(\kappa_2 - \kappa_1)\omega_{n1}\theta_1^{(1)} = \kappa_2 - 1$$

したがって

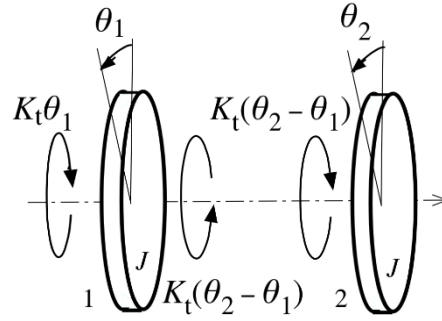
$$\theta_1^{(1)} = \frac{\kappa_2 - 1}{(\kappa_2 - \kappa_1)\omega_{n1}} \quad (9)$$

⑦× $\kappa_1$ －⑧より

$$(\kappa_1 - \kappa_2)\omega_{n2}\theta_1^{(2)} = \kappa_1 - 1$$

したがって

$$\theta_1^{(2)} = \frac{\kappa_1 - 1}{(\kappa_1 - \kappa_2)\omega_{n2}} \quad (10)$$



となる． $\kappa_1 = 1.618$ ,  $\kappa_2 = -0.618$ ,  $\omega_{n1} = 0.618\omega_t$ ,  $\omega_{n2} = 1.618\omega_t$ を式⑨, ⑩と1次, 2次モードの角度振幅比に代入すると, 円板1, 2のそれぞれの1次, 2次モードの角度振幅が求まる．

$$\theta_1^{(1)} = \frac{1.171}{\omega_t}, \quad \theta_1^{(2)} = \frac{0.171}{\omega_t}, \quad \theta_2^{(1)} = \kappa_1\theta_1^{(1)} = \frac{1.895}{\omega_t}, \quad \theta_2^{(2)} = \kappa_2\theta_1^{(2)} = -\frac{0.106}{\omega_t}$$

これらより, 2自由度系の自由ねじり振動の一般解は, 式①または式②から次のようになる．

$$\left. \begin{aligned} \theta_1(t) &= \frac{1.171}{\omega_t} \sin(0.618\omega_t t) + \frac{0.171}{\omega_t} \sin(1.618\omega_t t) \\ \theta_2(t) &= \frac{1.895}{\omega_t} \sin(0.618\omega_t t) - \frac{0.106}{\omega_t} \sin(1.618\omega_t t) \end{aligned} \right\}$$

**3.8** 2自由度ねじり振動系の強制振動の特殊解を求める．円板1, 2の運動方程式は自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} J\ddot{\theta}_1 &= -K_t\theta_1 + K_t(\theta_2 - \theta_1) \\ J\ddot{\theta}_2 &= -K_t(\theta_2 - \theta_1) + T_0 \sin \omega t \end{aligned} \right\}$$

上式を行列形式で表示すると

$$\begin{bmatrix} J & 0 \\ 0 & J \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{\theta}_1 \\ \ddot{\theta}_2 \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 2K_t & -K_t \\ -K_t & K_t \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ T_0 \sin \omega t \end{Bmatrix} \quad \text{-----} \quad (1)$$

強制振動の特殊解を以下のように仮定して, 式①に代入する．

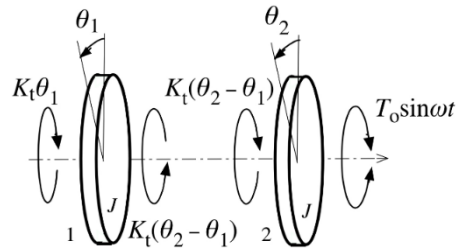
$$\begin{Bmatrix} \theta_1(t) \\ \theta_2(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{Bmatrix} \sin \omega t \quad \text{-----} \quad (2)$$

(理由：減衰項がなくて, 外力トルクが正弦関数 $\sin \omega t$ のみであるため)

$$\begin{bmatrix} 2K_t - J\omega^2 & -K_t \\ -K_t & K_t - J\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ T_0 \end{Bmatrix}$$

上式の左辺の逆行列 (付録 A3-10) を求めると

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{Bmatrix} &= \begin{bmatrix} 2K_t - J\omega^2 & -K_t \\ -K_t & K_t - J\omega^2 \end{bmatrix}^{-1} \begin{Bmatrix} 0 \\ T_0 \end{Bmatrix} \\ &= \frac{1}{(2K_t - J\omega^2)(K_t - J\omega^2) - K_t^2} \begin{bmatrix} K_t - J\omega^2 & K_t \\ K_t & 2K_t - J\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 0 \\ T_0 \end{Bmatrix} \end{aligned}$$



$$= \frac{1}{J^2\omega^4 - 3K_t J\omega^2 + K_t^2} \left\{ \begin{matrix} K_t T_0 \\ (2K_t - J\omega^2)T_0 \end{matrix} \right\}$$

と角度振幅が求められる。したがって、強制ねじり振動の特殊解は式②から

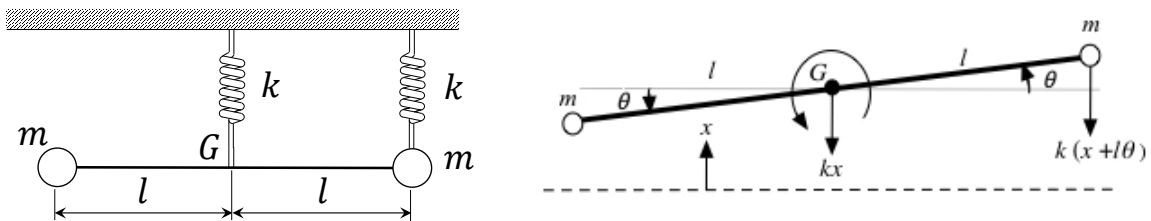
$$\left. \begin{aligned} \theta_1(t) &= \frac{K_t T_0}{J^2\omega^4 - 3K_t J\omega^2 + K_t^2} \sin \omega t \\ \theta_2(t) &= \frac{(2K_t - J\omega^2)T_0}{J^2\omega^4 - 3K_t J\omega^2 + K_t^2} \sin \omega t \end{aligned} \right\}$$

となる。もし、外力トルクの励振角振動数 $\omega$ が角度振幅の分母を0とする2つの固有角振動数

$$\left. \begin{aligned} \omega_{n1} &= \sqrt{\frac{3 - \sqrt{5}}{2} \cdot \frac{K_t}{J}} = 0.618 \sqrt{\frac{K_t}{J}} \quad (1 \text{ 次固有角振動数}) \\ \omega_{n2} &= \sqrt{\frac{3 + \sqrt{5}}{2} \cdot \frac{K_t}{J}} = 1.618 \sqrt{\frac{K_t}{J}} \quad (2 \text{ 次固有角振動数}) \end{aligned} \right\}$$

のどちらかに一致した場合には、共振を生じる。

**3.9** 並進と回転が連成した剛体棒の2自由度系の固有振動数と固有振動モード（振幅比）を求める。  
静的つり合い位置からの剛体棒の重心  $G$  の変位と回転角を考える。



ここでは、右図のように重心  $G$  の上方向変位を  $x$ ，反時計回り回転角度を  $\theta$  と座標をおく。  
重心  $G$  回りの並進と回転の運動方程式は、自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} 2m\ddot{x} &= -kx - k(x + l\theta) \\ J\ddot{\theta} &= -k(x + l\theta)l \end{aligned} \right\}$$

ただし、 $J = 2ml^2$ （重心  $G$  回りの慣性モーメント）である。上式を行列形式で表示すると

$$\begin{bmatrix} 2m & 0 \\ 0 & 2ml^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{\theta} \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 2k & kl \\ kl & kl^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x \\ \theta \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{----- ①}$$

自由振動の一般解を、以下のように仮定する。

$$\begin{Bmatrix} x(t) \\ \theta(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} X \\ \Theta \end{Bmatrix} \sin(\omega t + \phi) \quad \text{----- ②}$$

（理由：減衰がなく、正弦関数と余弦関数の合成から  $\sin(\omega t + \phi)$  と表現できるため）

式②を式①に代入すると、次の固有値問題を得る。

$$\begin{bmatrix} 2k - 2m\omega^2 & kl \\ kl & kl^2 - 2ml^2\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} X \\ \Theta \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{----- ③}$$

上式の係数行列式=0 とすると、次の振動数方程式を得る.

$$(2k - 2m\omega^2)(kl^2 - 2ml^2\omega^2) - k^2l^2 = 0$$

展開して整理すると

$$4m^2l^2\omega^4 - 6mkl^2\omega^2 + k^2l^2 = l^2(4m^2\omega^4 - 6mk\omega^2 + k^2) = 0$$

$l \neq 0$  なので、上式の括弧内の $\omega^2$ に関する2次方程式を、解の公式(付録A4)より求めると

$$\omega^2 = \frac{3mk \mp \sqrt{9m^2k^2 - 4m^2k^2}}{4m^2} = \frac{3 \mp \sqrt{5}}{4} \cdot \frac{k}{m}$$

となるため、固有角振動数を  $\omega_{n1} < \omega_{n2}$  として

$$\left. \begin{aligned} \omega_{n1} &= \sqrt{\frac{3 - \sqrt{5}}{4} \cdot \frac{k}{m}} = 0.4370 \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (1 \text{ 次固有角振動数}) \\ \omega_{n2} &= \sqrt{\frac{3 + \sqrt{5}}{4} \cdot \frac{k}{m}} = 1.1441 \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (2 \text{ 次固有角振動数}) \end{aligned} \right\}$$

固有振動モード(振幅比)は、それぞれの固有角振動数を固有値問題③に代入すればよい.

1) 1次モード:  $\omega^2 = \omega_{n1}^2$  を式③の係数行列に代入して連立方程式を解くと、第1式から

$$\left\{ 2k - 2m \left( \frac{3 - \sqrt{5}}{4} \right) \frac{k}{m} \right\} X^{(1)} + kl\theta^{(1)} = 0$$

したがって、振幅比は

$$\frac{X^{(1)}}{\theta^{(1)}} = -\frac{2l}{1 + \sqrt{5}} = -0.618l \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} X^{(1)} \\ \theta^{(1)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} -0.618l \\ 1 \end{Bmatrix}$$

2) 2次モード:  $\omega^2 = \omega_{n2}^2$  を式③の係数行列に代入して連立方程式を解くと、第1式から

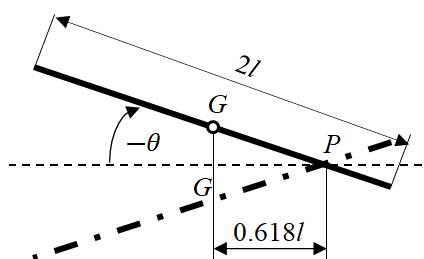
$$\left\{ 2k - 2m \left( \frac{3 + \sqrt{5}}{4} \right) \frac{k}{m} \right\} X^{(2)} + kl\theta^{(2)} = 0$$

したがって、振幅比は

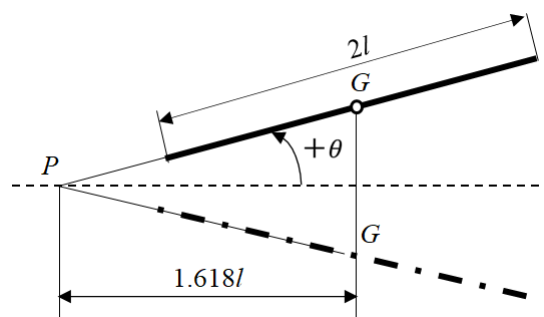
$$\frac{X^{(2)}}{\theta^{(2)}} = \frac{2l}{\sqrt{5} - 1} = 1.618l \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} X^{(2)} \\ \theta^{(2)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 1.618l \\ 1 \end{Bmatrix}$$

1次、2次の固有振動モードは以下ようになる. 点Pは固有振動モードの節となる.

1次振動モード(ピッチングモード)      2次振動モード(バウンスモード)



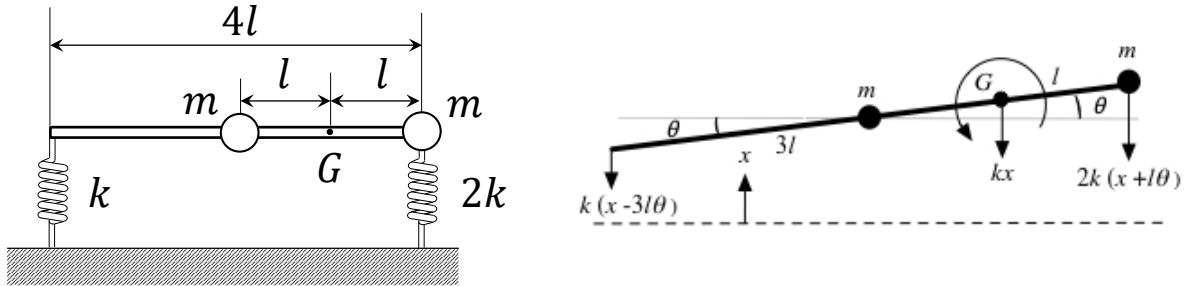
P はピッチ中心  
(節 P は重心 G より右側に位置)



P はバウンス中心  
(節 P は重心 G より左側に位置)

### 3.10 並進と回転が連成した剛体棒の固有振動数と固有振動モード（振幅比）を求める．

静的つり合い位置からの剛体棒の重心  $G$  の変位と回転角を考える．



ここでは、右図のように重心の上方向変位を  $x$ ，反時計回り回転角度を  $\theta$  と座標をとる．

剛体棒の重心  $G$  回りの並進と回転の運動方程式は、自由物体線図から

$$\left. \begin{aligned} 2m\ddot{x} &= -2k(x+l\theta) - k(x-3l\theta) \\ J\ddot{\theta} &= -2k(x+l\theta)l + k(x-3l\theta) \cdot 3l \end{aligned} \right\}$$

ただし、 $J = 2ml^2$ （重心  $G$  回りの慣性モーメント）である．上式を行列形式で表示すると

$$\begin{bmatrix} 2m & 0 \\ 0 & 2ml^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{\theta} \end{Bmatrix} + \begin{bmatrix} 3k & -kl \\ -kl & 11kl^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} x \\ \theta \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{----- ①}$$

自由振動の一般解を、以下のように仮定する．

$$\begin{Bmatrix} x(t) \\ \theta(t) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} X \\ \Theta \end{Bmatrix} \sin(\omega t + \phi) \quad \text{----- ②}$$

式②を式①に代入すると、次の固有値問題を得る．

$$\begin{bmatrix} 3k - 2m\omega^2 & -kl \\ -kl & 11kl^2 - 2ml^2\omega^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} X \\ \Theta \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \quad \text{----- ③}$$

上式の係数行列式=0 とすると、次の振動数方程式を得る．

$$(3k - 2m\omega^2)(11kl^2 - 2ml^2\omega^2) - k^2l^2 = 0$$

展開して整理する．

$$4m^2l^2\omega^4 - 28mkl^2\omega^2 + 32k^2l^2 = 4l^2(m^2\omega^4 - 7mk\omega^2 + 8k^2) = 0$$

$l \neq 0$  なので、上式の括弧内の  $\omega^2$  に関する 2 次方程式を、解の公式(付録 A4)によって解くと

$$\omega^2 = \frac{7mk \pm \sqrt{49m^2k^2 - 32m^2k^2}}{2m^2} = \frac{7 \pm \sqrt{17}}{2} \cdot \frac{k}{m}$$

となる．上式から、固有角振動数を  $\omega_{n1} < \omega_{n2}$  として

$$\left. \begin{aligned} \omega_{n1} &= \sqrt{\frac{7 - \sqrt{17}}{2} \cdot \frac{k}{m}} = 1.199 \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (1 \text{ 次固有角振動数}) \\ \omega_{n2} &= \sqrt{\frac{7 + \sqrt{17}}{2} \cdot \frac{k}{m}} = 2.358 \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (2 \text{ 次固有角振動数}) \end{aligned} \right\}$$

固有振動モード（振幅比）は、それぞれの固有角振動数を固有値問題③に代入して求める．

1) 1 次モード：  $\omega^2 = \omega_{n1}^2$  を式③の係数行列に代入して連立方程式を解くと、第 1 式から

$$\left\{3k - 2m\left(\frac{7 - \sqrt{17}}{2}\right)\frac{k}{m}\right\}X^{(1)} - kl\theta^{(1)} = 0$$

よって、振幅比は

$$\frac{X^{(1)}}{\theta^{(1)}} = \frac{l}{\sqrt{17}-4} = (4 + \sqrt{17})l = 8.123l \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} X^{(1)} \\ \theta^{(1)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} 8.123l \\ 1 \end{Bmatrix}$$

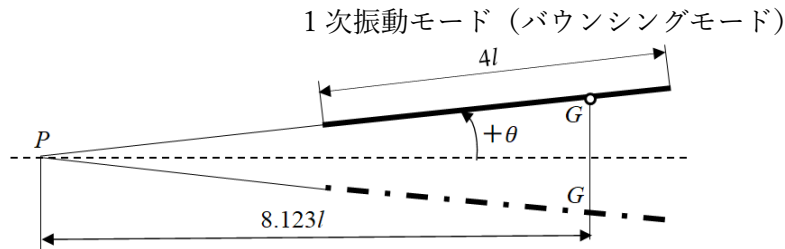
2) 2次モード:  $\omega^2 = \omega_{n2}^2$ を式③の係数行列に代入して連立方程式を解くと、第1式から

$$\left\{3k - 2m\left(\frac{7 + \sqrt{17}}{2}\right)\frac{k}{m}\right\}X^{(2)} - kl\theta^{(2)} = 0$$

よって、振幅比は

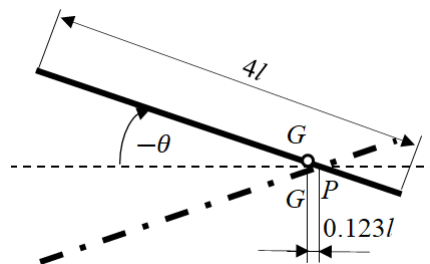
$$\frac{X^{(2)}}{\theta^{(2)}} = -\frac{l}{\sqrt{17}+4} = (4 - \sqrt{17})l = -0.123l \quad \text{すなわち} \quad \begin{Bmatrix} X^{(2)} \\ \theta^{(2)} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} -0.123l \\ 1 \end{Bmatrix}$$

(注) 1次, 2次の固有振動モードは以下のようになり, 点Pは固有振動モードの節となる.



Pはバウンス中心 (節 P は重心 G よりも左側に位置)

2次振動モード (Pitching mode)



Pはピッチ中心 (節 P は重心 G よりも右側に位置)