東大物理工学科 2016

21B00817 鈴木泰雅,¹ suzuki.t.ec@m.titech.ac.jp

第一問

[1.1]

運動方程式より

$$0 = kv_0 t_0 - \mu m g, \quad t_0 = \frac{\mu m g}{k v_0} \tag{1}$$

である.

[1.2]

物体 B が右方向に動くという仮説を立てる. $(\dot{x}_B >)$ ここで運動方程式は

$$m\ddot{x}_B = k(v_0(t+t_0) - x_B) - \frac{2}{3}\mu mg - kx_B$$
 (2)

となる.

[1.3]

$$m\ddot{x}_B = -2k\left(x_B - \frac{v_0(t+t_0)}{2} + \frac{\mu mg}{3k}\right)$$
 (3)

であり,

$$X_B = x_B - \frac{v_0(t+t_0)}{2} + \frac{\mu mg}{3k} = x_B - \frac{v_0 t}{2} - \frac{\mu mg}{6k}$$
(4)

とすると

$$m\ddot{X}_B = -2kX_B, \quad X_B = A\cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t\right) + B\sin\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t\right)$$
 (5)

であり,

$$X_B(0) = 0 - \frac{v_0 t_0}{2} + \frac{\mu mg}{3k} = -\frac{\mu mg}{6k}$$

$$\dot{X}_B(0) = 0 - \frac{v_0}{2} = -\frac{v_0}{2}$$
(6)

$$\dot{X}_B(0) = 0 - \frac{v_0}{2} = -\frac{v_0}{2} \tag{7}$$

であるため,

$$X_B = -\frac{\mu mg}{6k} \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t\right) - \frac{v_0}{2}\sqrt{\frac{m}{2k}} \sin\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t\right)$$
 (8)

$$\therefore x_B = \frac{v_0}{2} \left(t - \sqrt{\frac{m}{2k}} \sin\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t\right) \right) + \frac{\mu mg}{6k} \left(1 - \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t\right) \right) \tag{9}$$

である.

$$\sqrt{\frac{2k}{m}}t_0 \ll 1\tag{10}$$

であるため,

$$\sin\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t_0\right) \approx \sqrt{\frac{2k}{m}}t_0 + \mathcal{O}\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t_0\right)^3, \quad \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t_0\right) \approx 1 - \frac{1}{2}\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t_0\right)^2 + \mathcal{O}\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t_0\right)^4 (11)$$

よって二次までの近似をすると

$$x_B(t=t_0) = \frac{v_0}{2} \left(t_0 - \sqrt{\frac{m}{2k}} \sqrt{\frac{2k}{m}} t_0 \right) + \frac{\mu mg}{6k} \left(1 - 1 + \frac{1}{2} \left(\sqrt{\frac{2k}{m}} t_0 \right)^2 \right) = \frac{t_0^3 k v_0}{6m}$$
(12)

となり、これは物体 A が静止するために

$$k\frac{t_0^3kv_0}{6m} < \mu mg = t_0kv_0, \quad \therefore \frac{t_0^2}{6m}k < 1$$
 (13)

であることを示せばよい. 解けない??

[2.1]

ラグランジュ方程式を解く. ラグランジアンは

$$L = \frac{1}{2}m\left[\dot{q}_A^2 + \dot{q}_B^2 + \dot{q}_C^2\right]$$

$$-k_1l^2\left[-\frac{1}{2}\left(\frac{l+q_C}{l}\right)^2 - \frac{1}{2}\left(\frac{q_B}{l}\right)^2 - \frac{1}{2}\left(\frac{-l+q_A}{l}\right)^2 + \frac{1}{4}\left(\frac{l+q_C}{l}\right)^4 + \frac{1}{4}\left(\frac{q_B}{l}\right)^4 + \frac{1}{4}\left(\frac{-l+q_A}{l}\right)^4\right]$$

$$-\frac{1}{2}k_0\left[(q_C - q_B)^2 + (q_B - q_A)^2\right]$$

であるためそれぞれの方程式は一次の形まで書くと

$$\begin{split} m\ddot{q}_{A} &= -k_{1}l^{2} \left[-\left(\frac{-l+q_{A}}{l}\right)\frac{1}{l} + \left(\frac{-l+q_{A}}{l}\right)^{3}\frac{1}{l} \right] + k_{0}(q_{B}-q_{A}) \\ &\approx -k_{1}l^{2} \left[\frac{1}{l} + \frac{2q_{A}}{l^{2}} \right] + k_{0}\left(q_{B}-q_{A}\right) \\ m\ddot{q}_{B} &= -k_{1}l^{2} \left[-\left(\frac{q_{B}}{l}\right)\frac{1}{l} + \left(\frac{q_{B}}{l}\right)^{3}\frac{1}{l} \right] - k_{0}\left\{ -(q_{C}-q_{B}) + (q_{B}-q_{A})\right\} \\ &\approx k_{1}q_{B} - 2k_{0}q_{B} + k_{0}q_{C} + k_{0}q_{A} \\ m\ddot{q}_{C} &\approx -k_{1}l^{2} \left[\frac{1}{l} + \frac{2q_{C}}{l} \right] - k_{0}(q_{C}-q_{B}) \end{split}$$

である. よってこられを行列で表現すると

$$m \begin{bmatrix} \ddot{q}_A \\ \ddot{q}_B \\ \ddot{q}_C \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -2k_1 - k_0 & k_0 & 0 \\ k_0 & k_1 - 2k_0 & k_0 \\ 0 & k_0 & -2k_1 - k_0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q_A \\ q_B \\ q_C \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} -k_1 l \\ 0 \\ k_1 l \end{bmatrix}$$
(14)

となる. ここで,一般的に

$$m\ddot{\mathbf{q}} = A\mathbf{q} + B \tag{15}$$

があり対角化して

$$\mathbf{q}' = U\mathbf{q} \tag{16}$$

$$m\ddot{\mathbf{q}}' = U^{-1}AU\mathbf{q}' + U^{-1}B\tag{17}$$

であり、例えば一つの成分を取り出して

$$m\ddot{q}_i' = aq_i' + b = a\left(q_i' + \frac{b}{a}\right) \tag{18}$$

であり、この基準振動 ω が満たす方程式は

$$-\omega^2 = \frac{a}{m} \tag{19}$$

となるためこれは b に依存しない. よって,行列 A のみの対角化をすればよい. よって,この行列の固有方程式は

$$\det \begin{bmatrix} -2k_1 - k_0 - \lambda & k_0 & 0 \\ k_0 & k_1 - 2k_0 - \lambda & k_0 \\ 0 & k_0 & -2k_1 - k_0 - \lambda \end{bmatrix} = (-2k_1 - k_0 - \lambda) \left(\lambda^2 + (k_1 + 3k_0)\lambda + 3k_0k_1 - 2k_1^2\right)$$

$$= 0$$

であるため固有値は

$$\lambda = -2k_1 - k_0, \frac{1}{2} \left[-(k_1 + 3k_0) \pm \sqrt{9k_1^2 - 6k_1k_0 + 9k_0^2} \right]$$
 (20)

である. よって固有振動数はこれに 1/m 倍して -1 をかけて平方したものであるため

$$\omega = \sqrt{\frac{2k_1 + k_0}{m}}, \sqrt{\frac{1}{2m} \left(k_1 + 3k_0 \mp \sqrt{9k_1^2 - 6k_1k_0 + 9k_0^2} \right)}$$
 (21)

である.

[2.2]

不安定な解はこの固有振動が虚数数の時であり、時刻に対して指数関数的に増大する.

$$9k_1^2 - 6k_1k_0 + 9k_0^2 = 9k_0^2 \left[\left(\frac{k_1}{k_0} \right)^2 - \frac{2}{3} \left(\frac{k_1}{k_0} \right) + 1 \right]$$
 (22)

は任意の k_1/k_0 で正の値であるが,

$$k_1 + 3k_0 - \sqrt{9k_1^2 - 6k_1k_0 + 9k_0^2} < 0 (23)$$

の時この固有振動は不安定になる. よって,

$$9k_1^2 - 6k_1k_0 + 9k_0^2 > (k_1 + 3k_0)^2, \quad \therefore 2k_1^2 - 3k_0k_1 > 0$$
(24)

である. これは

$$\frac{k_1}{k_0} > \frac{3}{2} \tag{25}$$

よって、 k_C の値は

$$k_C = \frac{3}{2}k_0 (26)$$

である.

$$k_1 = \frac{2}{3}k_0 \tag{27}$$

であるためそれぞれ固有振動数に代入すると

$$\sqrt{\frac{7k_0}{3m}}, \sqrt{\frac{k_0}{3m}}, \sqrt{\frac{10k_0}{3m}}$$
 (28)

である. それぞれの固有ベクトルは

$$-\frac{7k_0}{3}$$
の時:
$$\begin{bmatrix} 1\\0\\-1 \end{bmatrix}, \quad -\frac{k_0}{3}$$
の時:
$$\begin{bmatrix} 1\\2\\1 \end{bmatrix}, \quad -\frac{10k_0}{3}$$
の時:
$$\begin{bmatrix} -1\\1\\-1 \end{bmatrix}$$
 (29)

であり、行列Uは

$$\begin{bmatrix} 1 & 1 & -1 \\ 0 & 2 & 1 \\ -1 & 1 & -1 \end{bmatrix}, \quad U^{-1}AU = \begin{bmatrix} -\frac{7k_0}{3} & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{k_0}{3} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{10k_0}{3} \end{bmatrix}$$
(30)

であり,

$$U^{-1}B = \begin{bmatrix} 1/2 & 0 & -1/2 \\ 1/6 & 1/3 & 1/6 \\ -1/3 & 1/3 & -1/3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -k_1l \\ 0 \\ k_1l \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -k_1l \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$
(31)

となるため、 \mathbf{q}' は \mathbf{q} の成分の線形結合であり、初期値は $\mathbf{q}(0)=\dot{\mathbf{q}}(0)=0$ であるため、 $\mathbf{q}'(0)=\dot{\mathbf{q}}'(0)=0$ である. よって解いて

$$\mathbf{q}' = \begin{bmatrix} k_1 l \left(1 - \cos\left(\sqrt{\frac{7k_0}{3m}}t\right) \right) \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$
 (32)

となる. よって, 元の座標に戻ると

$$\mathbf{q} = \begin{bmatrix} q_A \\ q_B \\ q_C \end{bmatrix} = U^{-1}\mathbf{q}' = \begin{bmatrix} 1/2 \\ 1/6 \\ -1/3 \end{bmatrix} k_1 l \left(1 - \cos\left(\sqrt{\frac{7k_0}{3m}}t\right) \right)$$
(33)

であるため,

$$q_A: q_B: q_C = 1/2: 1/6: -1/3$$
 (34)

である.