## 力学 I 演義発表資料(補完)

## 連 成 振 動

大阪大学 理学部・物理学科 堀北 はな乃

担当:吉野 元 (スタンダード)

## (計 算 用 紙)

[1] (b) 前回の資料に述べた通りで、この問題ではx 軸のみの運動を考慮するので、この系のポテンシャルは、

$$U(x_1, x_2) = \frac{\kappa}{2}x_1^2 + \frac{\kappa}{2}x_2^2 + \frac{k}{2}(x_2 - x_1)^2 \qquad \cdots (*)$$

のように計算される. このことから, ばねが物体 1 および物体 2 に与える力  $\mathbf{F}_1$ ,  $\mathbf{F}_2$  はそれぞれ次のように定まる:

$$\begin{cases} F_1 = -\frac{\partial U}{\partial x_1} = -\kappa x_1 - k(x_1 - x_2) \\ F_2 = -\frac{\partial U}{\partial x_2} = -\kappa x_2 - k(x_2 - x_1) \end{cases}$$

ならば、ニュートン方程式  $F_x=m\ddot{x}$  から、x 軸における物体 1 および物体 2 の運動方程式を次のように得られる.

運動方程式: = 
$$\begin{cases} m\ddot{x}_1 = -\kappa x_1 - k(x_1 - x_2) \\ m\ddot{x}_2 = -\kappa x_2 - k(x_2 - x_1) \end{cases}$$
 (1)

これが(b)が要望する系の振動に関する $x_1, x_2$ に対する運動方程式である.

(c) この運動方程式をそのまま解けばいいんですが、方程式の内に 2 つの変数  $x_1, x_2$  が混ざっていて困っている… つまり、この方程式を解くためには、次のように 1 つの変数のみの方程式で分離できるように方程式</mark>の変形が必要である:

$$\begin{cases} m\ddot{x}_{+} = -k_{+}x_{+} \\ m\ddot{x}_{-} = -k_{-}x_{-} \end{cases}$$
 \cdots (\*\*)

ならば、この式 (\*\*) の形になれるように方程式 (1) を変形するためには、基準座標  $x_+, x_-$  をどう定まれば良いか?

そのため、次のように方程式 (1) と式 (\*\*) を行列で表したら分かりやすくなるだろう:

$$m\begin{bmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{bmatrix} = -\underbrace{\begin{bmatrix} (k+\kappa) & -k \\ -k & (k+\kappa) \end{bmatrix}}_{\mathbb{K}} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} \cdots (\alpha)$$

および

$$m\begin{bmatrix} \ddot{x}_{+} \\ \ddot{x}_{-} \end{bmatrix} = -\underbrace{\begin{bmatrix} k_{+} & 0 \\ 0 & k_{-} \end{bmatrix}}_{\mathbb{K}_{0}} \begin{bmatrix} x_{+} \\ x_{-} \end{bmatrix} \cdots (\beta)$$

ここで、ベクトルxおよび $\hat{x}$ を次のように定義する.

$$\boldsymbol{x} = \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} , \qquad \hat{\boldsymbol{x}} = \begin{bmatrix} x_+ \\ x_- \end{bmatrix}$$
 (2)

ならば、この問題での (a) から得られた変数  $x_1, x_2$  に対する系の運動方程式  $(\alpha)$ (あるいは、式 (1) の方程式) は、簡単に次のように表せる!

$$m\ddot{x} = -\mathbb{K}x$$
,  $m\ddot{\hat{x}} = -\mathbb{K}_0\hat{x}$ 

ここで、ある適切な行列  $\mathbb U$  をとることにより、次のような変換ができることが分かる.

$$\mathbb{U} = \begin{bmatrix} \mathbf{u}_1 & \mathbf{u}_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} u_1 & u_2 \\ v_1 & v_2 \end{bmatrix} , \qquad \mathbf{u}_1 = \begin{bmatrix} u_1 \\ v_1 \end{bmatrix} , \quad \mathbf{u}_2 = \begin{bmatrix} u_2 \\ v_2 \end{bmatrix}$$
 (3)

ならば、このような行列  $\mathbb{U}$  およびその逆行列  $\mathbb{U}^{-1}$  に対して、元の運動方程 式  $m\ddot{x}=-\mathbb{K}x$  は次のように変換できる:

$$m(\mathbb{U}\ddot{x}) = -\underbrace{(\mathbb{U}\mathbb{K}\mathbb{U}^{-1})}_{\mathbb{K}_0}(\mathbb{U}x) \tag{4}$$

ここでちょうどいい行列  $\mathbb U$  を取ることにより、上式  $(\beta)$  で定めたように:

$$\therefore \mathbb{K}_0 = \mathbb{U}\mathbb{K}\mathbb{U}^{-1} = \begin{bmatrix} k_+ & 0\\ 0 & k_- \end{bmatrix}$$
 (5)

のように行列 № を対角成分のみを持つ対称行列で変えられる.

$$-4 \diamondsuit$$
 M39 (424-4)

よって、このような行列  $\mathbb U$  に対して、基準座標ベクトル  $\hat x$  を次のように定まれば良い:

$$\hat{\boldsymbol{x}} = \mathbb{U}\boldsymbol{x} = \begin{bmatrix} u_1 & u_2 \\ v_1 & v_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} u_1x_1 + u_2x_2 \\ v_1x_1 + v_2x_2 \end{bmatrix}$$
(6)

なので、このように  $\mathbb{U}\mathbb{K}\mathbb{U}^{-1}$  を対角行列 (対角成分のみ存在する行列) にする、行列  $\mathbb{U}$  があれば、式 (\*\*) のように変えることができて、その時の基準 座標ベクトル  $\hat{x}$  は式 (6) のように決まる.

しかし、問題では基準座標ベクトル $\hat{x}$ を、

$$\hat{\boldsymbol{x}} = \mathbb{U}\boldsymbol{x} = \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 & 1\\ 1 & -1 \end{bmatrix}}_{\mathbb{U}} \begin{bmatrix} x_1\\ x_2 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} x_1 + x_2\\ x_1 - x_2 \end{bmatrix}$$

として与えられたので、ここの行列 Ⅱ を次のようになるとすると:

$$\mathbb{U} = \mathbb{U}^{-1} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 & 1\\ 1 & -1 \end{bmatrix} \tag{7}$$

つまり、行列  $\mathbb{U}$  を式 (7) として、行列積  $\mathbb{U}\mathbb{K}\mathbb{U}^{-1}$  を計算してみる.

$$\mathbb{UK}\mathbb{U}^{-1} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} (k+\kappa) & -k \\ -k & (k+\kappa) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \kappa & 0 \\ 0 & (2k+\kappa) \end{bmatrix}$$

より、 $\mathbb{K}_0 = \mathbb{U}\mathbb{K}\mathbb{U}^{-1}$  は対角成分のみの行列になったので、望んでいた式  $(\beta)$  の形で方程式を変えることができた.

$$\mathbb{K}_0 = \begin{bmatrix} k_+ & 0 \\ 0 & k_- \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \kappa & 0 \\ 0 & (2k + \kappa) \end{bmatrix}; \qquad k_+ = \kappa , \quad k_- = 2k + \kappa$$

よって、この場合の系の運動方程式  $m\hat{x}=-\mathbb{K}_0\hat{x}$  から、次の変換された簡単な方程式を得られる.

$$m\begin{bmatrix} \ddot{x}_{+} \\ \ddot{x}_{-} \end{bmatrix} = -\begin{bmatrix} \kappa & 0 \\ 0 & 2k + \kappa \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_{+} \\ x_{-} \end{bmatrix}$$

あるいは,

$$\begin{cases}
m\ddot{x}_{+} = -\kappa x_{+} \\
m\ddot{x}_{-} = -(2k + \kappa)x_{-}
\end{cases}$$
(8)

$$-5 \diamondsuit$$
 M39 (424-5)

ならば、この  $x_+, x_-$  に対する方程式は、式 (8) で与えられたようにただの単純調和振動子なので、簡単に解ける.より、次のような一般解を得られる.

$$\begin{cases} x_{+}(t) = A_{1} \cos\left(\sqrt{\frac{\kappa}{m}}t\right) + A_{2} \sin\left(\sqrt{\frac{\kappa}{m}}t\right) \\ x_{-}(t) = B_{1} \cos\left(\sqrt{\frac{2k+\kappa}{m}}t\right) + B_{2} \sin\left(\sqrt{\frac{2k+\kappa}{m}}t\right) \end{cases}$$

以上により、問題で定めた変数  $x_1, x_2$  に対する物体系の運動の一般解は次のように書ける.

$$x_1(t) = \frac{x_+ + x_-}{\sqrt{2}} = \frac{A_1}{\sqrt{2}}\cos\omega_1 t + \frac{B_1}{\sqrt{2}}\cos\omega_2 t + \frac{A_2}{\sqrt{2}}\sin\omega_1 t + \frac{B_2}{\sqrt{2}}\sin\omega_2 t$$

および,

$$x_2(t) = \frac{x_+ - x_-}{\sqrt{2}} = \frac{A_1}{\sqrt{2}} \cos \omega_1 t - \frac{B_1}{\sqrt{2}} \cos \omega_2 t + \frac{A_2}{\sqrt{2}} \sin \omega_1 t - \frac{B_2}{\sqrt{2}} \sin \omega_2 t$$

ここで、角振動数  $\omega_1, \omega_2$  は次のように定義する:

$$\omega_1 = \sqrt{\frac{\kappa}{m}} \;, \qquad \omega_2 = \sqrt{\frac{2k + \kappa}{m}}$$

(d) 問題で与えられた初期条件を用いると、一般解は次のように書ける.

$$\begin{cases} x_1(t) = \frac{C}{2} \left[ \cos \omega_1 t + \cos \omega_2 t \right] \\ x_2(t) = \frac{C}{2} \left[ \cos \omega_1 t - \cos \omega_2 t \right] \end{cases}$$

## 終わり!!! です!