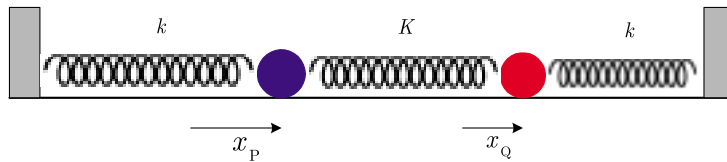


連成振動詳解



2つ以上の振動子が相互に作用を及ぼしながら振動するとき、**連成振動**という。この場合、1つの振動子の運動は他の振動子の運動に影響を与え、逆にその振動子自身も他の振動子の影響を受ける。機械の振動、2つの音叉の共鳴など身近な例をはじめとして、原子や分子といったミクロの世界にもこうした例はきわめて多い。

もっとも単純なモデルとして、2振子がばねに結ばれている例を考えよう。2つの振子P、Qはばね定数 k の2本のばねと、ばね定数の K の1本のばねに結ばれ、 k のばねは他端が固定され、 K のばねはP、Q間に結ばれているとする。P、Qの質量はともに m とする。

いまP、Qの平衡点からの変位が x_P 、 x_Q であるとき、それぞれの運動方程式は、

$$m \frac{d^2 x_P}{dt^2} = -kx_P + K(x_Q - x_P) = -(k + K)x_P + Kx_Q \quad (1)$$

$$m \frac{d^2 x_Q}{dt^2} = -kx_Q - K(x_Q - x_P) = Kx_P - (k + K)x_Q \quad (2)$$

n 個の振動子からなる連成振動ではその運動方程式は n 個の連立線型常微分方程式となり、その解は一般に n 個の単振動の合成として表される。その単振動を **基準振動**、またその振動数を基準振動数という。この場合は振動子2個ゆえ、2個の基準振動の合成となる。その基準振動数を求めるために、上記の運動方程式を以下のように書き直してみる。

(1) + (2)、および (1) - (2) より、

$$m \frac{d^2}{dt^2} (x_P + x_Q) = -k(x_P + x_Q) \quad (3)$$

$$m \frac{d^2}{dt^2} (x_P - x_Q) = -(k + 2K)(x_P - x_Q) \quad (4)$$

ここで、 $(x_P + x_Q) = 2q_1$ 、 $(x_P - x_Q) = 2q_2$ とおくと、(3)、(4) 式は以下のようになり、

これより2つの基準角振動数 ω_1, ω_2 が求められる。

$$(3) \text{ より, } m \frac{d^2 q_1}{dt^2} = -k q_1 \quad \therefore \omega_1 = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (5)$$

$$(4) \text{ より, } m \frac{d^2 q_2}{dt^2} = -(k + 2K) q_2 \quad \therefore \omega_2 = \sqrt{\frac{k + 2K}{m}} \quad (6)$$

したがって, $A_1, A_2, \theta_1, \theta_2$ を初期条件より定まる定数として,

$$\begin{cases} q_1 = A_1 \sin(\omega_1 t + \theta_1) \\ q_2 = A_2 \sin(\omega_2 t + \theta_2) \end{cases}$$

とおくと,

$$\therefore x_P = q_1 + q_2 = A_1 \sin(\omega_1 t + \theta_1) + A_2 \sin(\omega_2 t + \theta_2) \quad (7)$$

$$x_Q = q_1 - q_2 = A_1 \sin(\omega_1 t + \theta_1) - A_2 \sin(\omega_2 t + \theta_2) \quad (8)$$

たとえば一例として, $t = 0$ において $x_P = a, x_Q = v_P = v_Q = 0$ とすると,

$$\begin{cases} a = A_1 \sin \theta_1 + A_2 \sin \theta_2 \\ 0 = A_1 \sin \theta_1 - A_2 \sin \theta_2 \\ 0 = \omega_1 A_1 \cos \theta_1 + \omega_2 A_2 \cos \theta_2 \\ 0 = \omega_1 A_1 \cos \theta_1 - \omega_2 A_2 \cos \theta_2 \end{cases}$$

$$\therefore A_1 = \frac{a}{2}, \quad A_2 = -\frac{a}{2}, \quad \theta_1 = \frac{\pi}{2}, \quad \theta_2 = -\frac{\pi}{2} \quad (9)$$

$$\therefore x_P = \frac{a}{2} \cos \omega_1 t + \frac{a}{2} \cos \omega_2 t = a \cos \left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2} t \right) \cos \left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t \right) \quad (10)$$

$$x_Q = \frac{a}{2} \cos \omega_1 t - \frac{a}{2} \cos \omega_2 t = a \sin \left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2} t \right) \sin \left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} t \right) \quad (11)$$

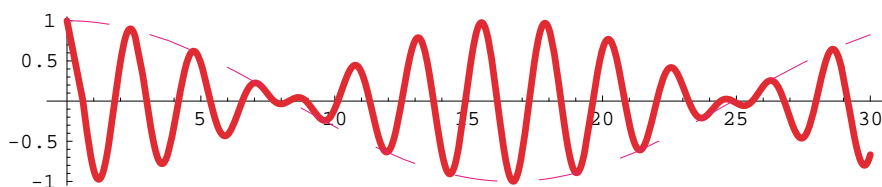


図 1

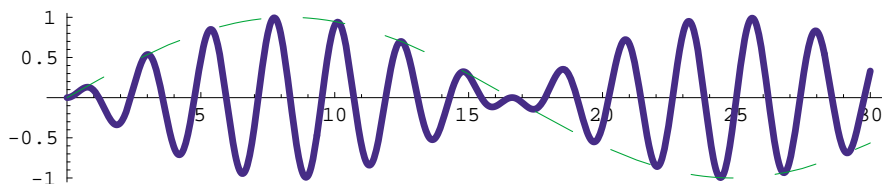


図 2

上の図 1, 図 2 は $k = 6K$ である場合の x_P と x_Q の時間変化を表している。これより分かるように, x_P の振幅が最大の時刻と x_Q の振幅が最大となる時刻がちょうど逆になっ

ている。すなわち、Pの振動がQに伝播してQの振動エネルギーが増大するにつれてPの振動エネルギーが減少し、またしばらくの後には今度はQの振動エネルギーが減少しPの振動エネルギーが増大している。つまりPとQの間でエネルギーのやり取りが行われているわけで、これはまさに「共振現象」である。

なお、もし ω_1 の振動しか起きていないとすれば、(9)、(10)で $A_2 = 0$ とおくと $x_P = x_Q$ となり、PとQは常に同じ向きに同じ運動をすることになる。つまり、 ω_1 の振動 q_1 は下図3のような振動を表すことを意味する。また同様に、 ω_2 の振動しか起きていないとすれば、(9)、(10)で $A_1 = 0$ とおくと $x_P = -x_Q$ となり、PとQは常に逆向きの運動をすることになる。つまり、 ω_2 の振動 q_2 は下図4のような振動を表すことを意味する。

この場合のP、Qのような2振子の運動は、一般に下図3、4のような2つの特別な単振動の組み合わせとして表されることが知られている。

