

問題 12-1 (振り子の減衰)

長さ 1m の糸の先におもりをつけて振り子を作る。おもりは直径 4cm の球体で、材質は鉄および発泡スチロールの 2 種類とする。それぞれ密度は $7.9 \times 10^3 \text{ kg/m}^3$, 20 kg/m^3 である。空気抵抗のために振幅が $1/e$ に減衰するまでにかかる時間を鉄および発泡スチロールそれぞれの場合に求めよ。ただし空気の粘性係数は $1.8 \times 10^{-5} \text{ Pa} \cdot \text{s}$, 重力加速度は 9.8 m/s^2 とする。

問題 12-2 (LCR 並列回路)

図 1 のように、電気容量 C のコンデンサー、自己インダクタンス L のコイル、抵抗値 R の抵抗を並列につないだ回路に交流電流 $I(t) = I_0 \cos(\omega t)$ を強制的に流す。次の量を求めよ。

1. 共鳴振動数 ω_0
2. 共鳴幅 2γ
3. 共鳴時のエネルギー吸収

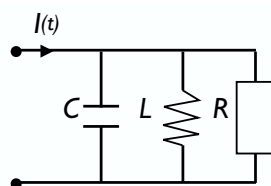


図 1: LCR 並列回路

問題 12-3 (ひもがだんだん短くなる単振り子)

おもりの質量が m , ひもの長さが l の単振り子がある。この単振り子を微小振動させながら、ひもの長さをゆっくりと短くしていく。以下の間にこたえよ。

1. ひもの長さを単位時間当たり、 c (一定) だけ短くしていくものとする。すなわち、動径座標 r の時間変化を次のようにおく:

$$r = l - ct$$

このとき、おもりの運動方程式を求めよ。

2. ひもを十分ゆっくりと引っ張り上げ、 r の変化がそれほど大きくならないような時間の範囲では、解はどうなるか、単振り子の振れはどのようになるか、考察せよ。

[解答例] 問題 12-1 (振り子の減衰)

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}} = \sqrt{9.8} = 3.1 \text{ s}^{-1}, \quad T_0 = 2\pi/\omega_0 = 2\pi\sqrt{\frac{1}{9.8}} = 2.0 \text{ s}.$$

$$\begin{aligned} \gamma = \frac{3\pi a\eta}{m} &= 3\pi \cdot 0.02 \cdot 1.8 \times 10^{-5} \cdot \left\{ \frac{\frac{1}{(4\pi/3) \cdot 0.02^3 \cdot 7.9 \times 10^3}}{\frac{1}{(4\pi/3) \cdot 0.02^3 \cdot 20}} \right\} \\ &= 0.34 \times 10^{-5} \cdot \left\{ \frac{\frac{1}{2.6 \times 10^{-1} \text{ (kg)}}}{\frac{1}{6.7 \times 10^{-4} \text{ (kg)}}} \right\} = \begin{cases} 1.3 \times 10^{-5} \text{ s}^{-1} & \text{(鉄)} \\ 5.1 \times 10^{-3} \text{ s}^{-1} & \text{(発砲スチロール)} \end{cases} \end{aligned}$$

$\gamma \ll \omega_0$ であるのでおもりは減衰振動する。減衰因子は $e^{-\gamma t}$ であるから振幅が $1/e$ に減衰するまでにかかる時間は $t \simeq 1/\gamma$. $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} \simeq \omega_0$ と近似できるので、周期で数えれば $N \simeq t/T_0 \simeq 1/(\gamma T_0)$.

$$N \simeq 1/(\gamma T_0) = \begin{cases} 38000 & \text{(鉄)} \\ 98 & \text{(発砲スチロール)} \end{cases}$$

[解答例] 問題 12-2 (LCR 並列回路)

コンデンサー, コイル, 抵抗にながれる電流を $I_1(t), I_2(t), I_3(t)$ とおくと

$$I_1(t) + I_2(t) + I_3(t) = I_0 \cos(\omega t). \quad (1)$$

一方, コンデンサー, コイル, 抵抗での電圧降下はすべて等しくなるから,

$$-\frac{Q(t)}{C} = L\dot{I}_2(t) = I_3(t)R.$$

これらより

$$I_1(t) = -\dot{Q}(t) = LC\ddot{I}_2(t), \quad I_3(t) = \frac{L}{R}\dot{I}_2(t).$$

これを式 (1) に代入すれば

$$LC\ddot{I}_2(t) + \frac{L}{R}\dot{I}_2(t) + I_2(t) = I_0 \cos(\omega t).$$

これを力学系の運動方程式と比べれば, $m \rightarrow LC$, $2m\gamma \rightarrow \frac{L}{R}$, $k \rightarrow 1$, $F_0 \rightarrow I_0$ の対応があることがわかる. したがって

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{1}{LC}}, \quad 2\gamma = \frac{1}{RC}.$$

また, 共鳴時のエネルギー吸収 (最大値) は

$$P = \langle I(t)V(t) \rangle = \langle I(t)L\dot{I}_2(t) \rangle = L \times \frac{I_0^2}{2L/R} = \frac{1}{2}RI_0^2.$$

ここで力学系での共鳴時のエネルギー吸収 (最大値) が $P = \langle F(t)\dot{x}(t) \rangle = F_0^2/(4m\gamma)$ で与えられることを用いた.

(解答例)

1. 鉛直下向きからのひもの振れ角を θ とする. ひもの張力を T とする. ひもの長さを r とし
て, 時間とともに変化することを考慮すれば, 運動方程式は

$$\begin{aligned} m(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) &= -T + mg \cos \theta & (\text{動径方向}) \\ m(2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) &= -mg \sin \theta & (\text{角度方向}) \end{aligned}$$

$r = l - ct$ とおき, $|\theta| \ll 1$ とすれば, 角度方向の運動方程式は次のように近似できる.

$$m(l - ct)\ddot{\theta} - 2mc\dot{\theta} = -mg\theta$$

すなわち

$$\ddot{\theta} - 2\frac{c}{(l - ct)}\dot{\theta} + \frac{g}{(l - ct)}\theta = 0$$

2. ひもを十分ゆつくりと引っ張り上げ, r の変化がそれほど大きくならないような時間の範囲
では, $r = l - ct \simeq l$ と近似できる. すなわち,

$$\ddot{\theta} - 2\frac{c}{l}\dot{\theta} + \frac{g}{l}\theta = 0$$

$\gamma' = \frac{c}{l}$, $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$ とおけば

$$\ddot{\theta} - 2\gamma'\dot{\theta} + \omega_0^2\theta = 0$$

この方程式は, 速度に比例する抵抗力の働く単振り子と同型である. ただし, 抵抗力の係数
が負になっている点に注意する. $\gamma' < \omega_0$ とし, 初期値を $\theta(0) = \theta_0$, $\dot{\theta}(0) = 0$ と取れば, 解
は次のように求まる:

$$\theta(t) = \theta_0 e^{\gamma't} \left[\cos(\omega t) - \frac{\gamma'\theta_0}{\omega} \sin(\omega t) \right] \quad \left(\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma'^2} \right)$$

ただし, 考えている時間の範囲では, $e^{\gamma't} \simeq 1 - \gamma't$. これより, 単振り子の振れは時間とと
もに増加していくことがわかる.