

1 力学 (エネルギー収支, 仕事, 単振動, 力積)

【メモ】

・仕事の計算の分類:

$$W = \begin{cases} f \text{ が既知} : \begin{cases} f \text{ が一定} : \vec{f} \cdot \Delta \vec{x} \\ f \text{ が一定でない} : \int_{x_1}^{x_2} f dx \end{cases} \\ f \text{ が未知} : \text{エネルギー収支から逆算} \end{cases}$$

・等速円運動は以下 2 式の連立.

$$\begin{cases} \text{運動方程式 (中心成分)} \\ \text{つりあい} \leftarrow \text{使わない場合もあり} \end{cases}$$

・力積の計算の分類:

$$\vec{I} = \begin{cases} f \text{ が既知} \begin{cases} f \text{ が一定} : |\vec{f}| \Delta t \\ f \text{ が一定でない} : \int_{t_1}^{t_2} |\vec{f}| dx \end{cases} \\ f \text{ が未知} : \text{運動量収支から逆算} \begin{cases} \text{成分で計算} \\ \text{幾何的に計算} \end{cases} \end{cases}$$

【解答】

問 1 (1) 公式より $U = mg \cdot \frac{D^2}{2c}$ である.

(2) 物体と重力場からなる系の力学的エネルギーより,

$$\frac{1}{2}mV_0^2 = mg \frac{D^2}{2c} \quad \therefore V_0 = D \sqrt{\frac{g}{c}}.$$

問 2 (1) 物体とばねからなる系の力学的エネルギー保存則より,

$$\frac{1}{2}kD^2 = \frac{1}{2}mV_0^2 \quad \therefore k = m \left(\frac{V_0}{D} \right)^2.$$

(2) $V_0 = D \sqrt{\frac{g}{c}}$ より $k = \frac{mg}{c}$ である.

(3) 運動方程式より

$$ma = -kx' \quad \therefore a = -\frac{k}{m}x' = -\frac{g}{c}x'$$

と角振動数 $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{g}{c}}$, 振動中心 $x' = 0$ の単振動とわかる. よって, 初期条件から決まる未知定数 C_1, C_2 を用いて,

$$\begin{cases} x' = 0 + C_1 \sin\left(\sqrt{\frac{g}{c}}t\right) + C_2 \cos\left(\sqrt{\frac{g}{c}}t\right), \\ v = C_1 \sqrt{\frac{g}{c}} \cos\left(\sqrt{\frac{g}{c}}t\right) - C_2 \sqrt{\frac{g}{c}} \sin\left(\sqrt{\frac{g}{c}}t\right) \end{cases}$$

と書ける. $t = 0$ で $x' = 0, v = D\sqrt{\frac{g}{c}}$ より,

$$\begin{cases} 0 = 0 + C_2, \\ D\sqrt{\frac{g}{c}} = C_1\sqrt{\frac{g}{c}} \end{cases} \quad \therefore C_1 = D, \quad C_2 = 0$$

と求まり,

$$x' = D \sin\left(\sqrt{\frac{g}{c}}t\right) = D \sin\left(\underbrace{\sqrt{\frac{k}{m}}t}\right).$$

(4) 単振動の半周期を考えればよい. よって,

$$t = \frac{\pi}{\omega} = \pi \underbrace{\sqrt{\frac{m}{k}}}.$$

(5) 物体の運動量収支を考えて,

$$|I| = |\Delta p| = |m(-V_0) - mV_0| = \underbrace{2mV_0}.$$

問 3 (1) 仕事の定義より,

$$W = \begin{pmatrix} -\mu' mg \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} D \\ 0 \end{pmatrix} = \underbrace{-\mu' mgD}.$$

(2) 物体のエネルギー収支より,

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}mV'^2 - \frac{1}{2}mV_0^2 &= \begin{pmatrix} -\mu' mg \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} D \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \mu' mg \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -D \\ 0 \end{pmatrix} \\ &= -2\mu' mgD \\ \therefore V' &= \underbrace{\sqrt{V_0^2 - 4\mu' gD}}. \end{aligned}$$

(3) 題意より,

$$-\sqrt{V_0^2 - 4\mu' gD} - 0 = -\frac{3}{5}(V_0 - 0) \quad \therefore \mu' = \frac{4}{25} \frac{V_0^2}{gD} = \frac{4}{25} \frac{D}{c}.$$

問 4 (1) 運動方程式は,

$$\underline{ma = -kx' - \mu' mg.}$$

(2) 物体のエネルギー収支より,

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}m \cdot 0^2 - \frac{1}{2}mV_0^2 &= \int_0^{\frac{4}{5}D} (-kx' - \mu' mg) dx \\ &= -\frac{1}{2}k \left(\frac{4}{5}D\right)^2 - \frac{4}{5}\mu' mgD \end{aligned}$$

$$\therefore \underline{\mu' = \frac{5V_0^2}{8gD} - \frac{2kD}{5mg}.}$$

(3) $k = \frac{mg}{c}$, $V_0 = D\sqrt{\frac{g}{c}}$ より,

$$\mu' = \frac{5}{8} \frac{g}{c} \frac{D^2}{gD} - \frac{2}{5} \frac{mg}{c} \cdot \frac{D}{mg} = \underline{\underline{\frac{9}{40} \frac{D}{c}}}.$$

2 電磁気（電気回路，交流回路）

【メモ】

・電気回路の状態決定は以下の3種類の式で一意に決まる。

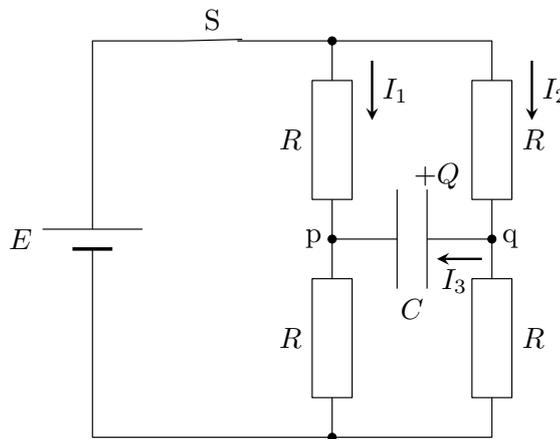
$$\left\{ \begin{array}{l} \text{キルヒホッフ第2法則} \\ \text{電荷保存則（キルヒホッフ第1法則も含む）} \\ \text{素子の性質} \end{array} \right.$$

性質を暗記しない素子（電球やダイオードなど）については，問題文でその性質が与えられる。

・交流回路でかつ異種素子が2つ以上直列となっているときは，例外的にキルヒホッフの法則に $I = I_0 \sin(\omega t + \theta)$ のように仮定した解を代入し，任意の時刻 t で両辺が等しくなるよう I_0, θ を求め， I を求める。

【解答】

問1 左上の抵抗を図の上から下向きに流れる電流を I_1 ，右上の抵抗を図の上から下向きに流れる電流を I_2 ，コンデンサに $q \rightarrow p$ と流れる電流を I_3 ，コンデンサの q 側の極板に帯電している電荷を Q とする（以下の図参照）。



このとき，キルヒホッフの法則は以下ようになる。

$$\left\{ \begin{array}{l} E - RI_1 - R(I_1 + I_3) = 0, \\ E - RI_2 - R(I_2 - I_3) = 0, \\ -RI_2 - \frac{Q}{C} + RI_1 = 0. \end{array} \right.$$

さて，十分時間経過後 $I_3 = 0$ となる。よって，十分時間経過後の各未知量はキルヒホッフの法

則より

$$\begin{cases} E - 2RI_1 = 0, \\ E - 2RI_2 = 0, \\ -RI_2 - \frac{Q}{C} + RI_1 = 0 \end{cases} \quad \therefore I_1 = I_2 = \frac{E}{2R} \quad Q = 0$$

と求まる.

$$(1) \quad I_1 = \frac{E}{2R}, \quad I_3 = 0 \text{ より,}$$

$$\phi_p = +R(I_1 + I_3) = \frac{E}{2}.$$

$$(2) \quad I_2 = \frac{E}{2R}, \quad I_3 = 0 \text{ より,}$$

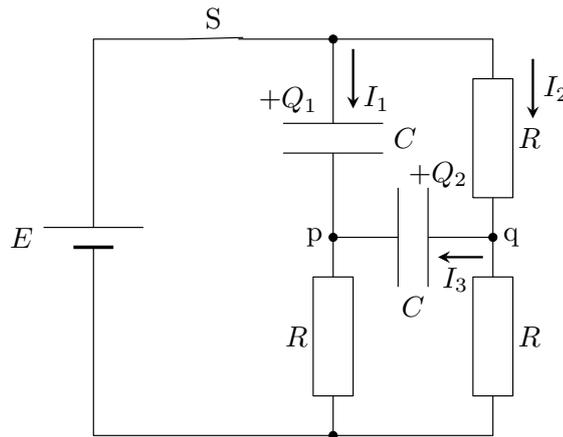
$$\phi_q = +R(I_2 - I_3) = \frac{E}{2}.$$

$$(3) \quad Q = 0 \text{ である.}$$

$$(4) \quad Q = 0 \text{ より}$$

$$U = \frac{Q^2}{2C} = 0.$$

問2 左上のコンデンサを図の上から下向きに流れる電流を I_1 , 右上の抵抗を図の上から下向きに流れる電流を I_2 , コンデンサに $q \rightarrow p$ と流れる電流を I_3 , 左上のコンデンサの上側極板の帯電量を Q_1 , 中央のコンデンサの q 側の極板に帯電している電荷を Q_2 とする (以下の図参照).



このとき, キルヒホッフの法則は以下のようなになる.

$$\begin{cases} E - \frac{Q_1}{C} - R(I_1 + I_3) = 0, \\ E - RI_2 - R(I_2 - I_3) = 0, \\ -RI_2 - \frac{Q_2}{C} + \frac{Q_1}{C} = 0. \end{cases}$$

さて、十分時間経過後 $I_1 = I_3 = 0$ となる。よって、十分時間経過後の各未知量はキルヒホッフの法則より

$$\begin{cases} E - \frac{Q_1}{C} = 0, \\ E - 2RI_2 = 0, \\ -RI_2 - \frac{Q_1}{C} + \frac{Q_2}{C} = 0 \end{cases} \quad \therefore I_2 = \frac{E}{2R} \quad Q_1 = CE, \quad Q_2 = \frac{1}{2}CE.$$

と求まる。

(1) $I_1 = 0, I_3 = 0$ より,

$$\phi_p = +R(I_1 + I_3) = 0.$$

(2) $I_2 = \frac{E}{2R}, I_3 = 0$ より,

$$\phi_q = +R(I_2 - I_3) = \frac{E}{2}.$$

(3) $Q_2 = \frac{1}{2}CE$ である。

(4) $Q_2 = \frac{1}{2}CE$ より

$$U = \frac{Q_2^2}{2C} = \frac{1}{8}CE^2.$$

問3 (1) 題意より $a \rightarrow p \rightarrow b$ に流れる電流を $I_1 = I_0 \sin(\omega t - \delta)$ と置く。コンデンサ側にある抵抗にかかる電圧 (b に対する p の電位) は,

$$V_1 = RI_1 = \frac{RI_0}{\omega} \sin(\omega t - \delta).$$

(2) コンデンサの上側極板に帯電する電荷を Q とすると、コンデンサに流れ込む電流 I_1 と Q の間には $I_1 = +\frac{dQ}{dt}$ の関係がある。よって、 Q は,

$$Q = \int I_1 dt = \int I_0 \sin(\omega t - \delta) dt = -\frac{I_0}{\omega} \cos(\omega t - \delta)$$

と書ける。よって、コンデンサにかかる電圧 (p に対する a の電位) は*1,

$$V_C = +\frac{Q}{C} = -\frac{I_0}{C\omega} \cos(\omega t - \delta).$$

*1 コンデンサのリアクタンスが $\frac{1}{C\omega}$ であることから公式的に求めてもよい。

- (3) 以上の V_1 , V_C をベクトルとして問題図 5 のように図示すれば,

$$|\vec{V}_1 + \vec{V}_C| = \sqrt{|\vec{V}_1|^2 + |\vec{V}_C|^2} = I_0 \sqrt{\underbrace{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}}.$$

- (4) 図 5 より,

$$\tan \theta = \frac{|\vec{V}_C|}{|\vec{V}_1|} = \frac{1}{\underbrace{RC\omega}}.$$

- (5) キルヒホッフの法則より, $2|\vec{V}_2| = 2E_0$ である. よって, 図 6 より,

$$|\vec{V}| = |\vec{V}_2| = \frac{E_0}{\underbrace{2}}.$$

- (6) 図 6 より,

$$\phi = \underbrace{2\theta}.$$

【補足】交流回路・基本に忠実に

問3 (1) 題意より a → p → b に流れる電流を $I_1 = I_0 \sin(\omega t - \delta)$ と置く．コンデンサ側にある抵抗にかかる電圧 (b に対する p の電位) は，

$$V_1 = RI_1 = \underline{\underline{RI_0}} \sin(\omega t - \delta).$$

(2) コンデンサの上側極板に帯電する電荷を Q とすると，コンデンサに流れ込む電流 I_1 と Q の間には $I_1 = +\frac{dQ}{dt}$ の関係がある．よって， Q は，

$$Q = \int I_1 dt = \int I_0 \sin(\omega t - \delta) dt = -\frac{I_0}{\omega} \cos(\omega t - \delta)$$

と書ける．よって，コンデンサにかかる電圧 (p に対する a の電位) は*2，

$$V_C = +\frac{Q}{C} = -\frac{I_0}{\underline{\underline{C\omega}}} \cos(\omega t - \delta).$$

(3) キルヒホッフの法則より，

$$\begin{aligned} 0 &= E_0 \sin(\omega t) - RI_1 - \frac{Q}{C} \\ \therefore E_0 \sin(\omega t) &= I_0 \sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} \sin(\omega t - \delta - \theta) \quad \dots\dots ① \end{aligned}$$

と書ける．ここで $\tan \theta = \frac{1}{RC\omega}$ である．

(4) 任意の時刻 t で①の両辺が等しくなるためには，

$$\begin{cases} E_0 = I_0 \sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}, \\ 0 = -\delta - \alpha \end{cases} \quad \therefore I_0 = \frac{E_0}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}}, \quad \delta = -\theta$$

とならなければならない．よって， I_1 は，

$$I_1 = \frac{E_0}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} \sin(\omega t + \theta) \quad \left(\text{ただし } \tan \theta = \frac{1}{RC\omega} \right)$$

と書ける．以上から V_1 は，

$$V_1 = RI_1 = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} E_0 \sin(\omega t + \theta)$$

*2 コンデンサのリアクタンスが $\frac{1}{C\omega}$ であることから公式的に求めてもよい．

と書け、電源電圧の電圧 $E_0 \sin(\omega t)$ ($= V_1 + V_C$) に対して θ だけ位相が進んでいる。この正接は上記計算より $\tan \theta = \frac{1}{\underline{RC\omega}}$ である。

(5) 抵抗 2 つからなる側に流れる電流を I_2 とすると、キルヒホッフの法則より、

$$E_0 \sin(\omega t) - 2RI_2 = 0 \quad \therefore I_2 = \frac{E}{2R} \sin(\omega t)$$

と求まる。よって、q の電位は

$$\phi_q = +RI_2 = \frac{E_0}{2} \sin(\omega t)$$

と求まる。p の電位も同様に、

$$\phi_p = +RI_1 = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} E_0 \sin(\omega t + \theta)$$

と求まる。以上より、q に対する p の電位は、

$$\begin{aligned} \phi_{q \rightarrow p} &= \phi_p - \phi_q \\ &= \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} E_0 \sin(\omega t + \theta) - \frac{E_0}{2} \sin(\omega t) \\ &= \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} E_0 \sin(\omega t) \\ &\quad + \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} \frac{\frac{1}{C\omega}}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}} E_0 \cos(\omega t) - \frac{E_0}{2} \sin(\omega t) \\ &= \left\{ \frac{R^2}{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} - \frac{1}{2} \right\} E_0 \sin(\omega t) + \frac{\frac{R}{C\omega}}{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} E_0 \cos(\omega t) \\ &= \frac{R^2 - \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} \frac{E_0}{2} \sin(\omega t) + \frac{\frac{R}{C\omega}}{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} E_0 \cos(\omega t) \\ &= \frac{E_0}{2} \frac{1}{R^2 + \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} \sqrt{\left\{ R^2 - \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2 \right\}^2 + \left(\frac{2R}{C\omega}\right)^2} \sin(\omega t + \phi) \\ &= \frac{E_0}{2} \sin(\omega t + \phi) \end{aligned}$$

と書ける. ここで $\tan \phi = \frac{\frac{2R}{C\omega}}{R^2 - \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2}$ である.

(6) 前述の $\tan \phi$ を整理して,

$$\begin{aligned}\tan \phi &= \frac{\frac{2R}{C\omega}}{R^2 - \left(\frac{1}{C\omega}\right)^2} \\ &= \frac{2 \frac{R}{\sqrt{R^2 + (1/C\omega)^2}} \cdot \frac{1/C\omega}{\sqrt{R^2 + (1/C\omega)^2}}}{\left(\frac{R}{\sqrt{R^2 + (1/C\omega)^2}}\right)^2 - \left(\frac{1/C\omega}{\sqrt{R^2 + (1/C\omega)^2}}\right)^2} \\ &= \frac{\sin(2\theta)}{\cos(2\theta)} \\ &= \tan(2\theta) \\ \therefore \phi &= 2\theta.\end{aligned}$$

3 熱力学（力学装置のない熱機関）

【メモ】

・今回は具体的な力学装置が与えられていないので、可動部分のつりあいから圧力の決定を行うことができない。そのため、気体の状態決定は状態方程式、ポアソンの公式から行う。

・熱力学の基本的（むらがなく熱あり）な過程の定石は以下の通り。

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{状態決定：} \left\{ \begin{array}{ll} \text{可動部分のつりあい} & \rightarrow \text{圧力 } P \text{ の決定} \\ \text{状態方程式} & \rightarrow \text{温度 } T \text{ の決定（モル数 } n \text{ の場合も）} \end{array} \right. \\ \text{第 1 法則：熱の決定式} \end{array} \right.$$

熱力学第 1 法則は熱の決定式で、内部エネルギー変化は公式、気体のする仕事は $P - V$ 図の面積評価によって行う。

・むらのない断熱過程の定石は以下の通り。

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{状態決定：} \left\{ \begin{array}{l} \text{ポアソンの公式} \\ \text{状態方程式} \end{array} \right. \\ \text{第 1 法則：仕事の決定式} \end{array} \right.$$

断熱過程ゆえ熱力学第 1 法則は熱の決定式ではなくなる。内部エネルギー変化を公式から計算し、気体のする仕事を熱力学第 1 法則を通じて間接的に求めることとなる。

【解答】

問 1 熱力学第 1 法則より $Q = \Delta U + W$ である。

問 2 ざっくり、右方向・上方向の過程が吸熱過程であり、温度が上昇する。

(1) $A \rightarrow B$.

(2) $C \rightarrow D$.

(3) $A \rightarrow B, B \rightarrow C$.

(4) $D \rightarrow A$.

(5) $A \rightarrow B, D \rightarrow A$.

(6) $B \rightarrow C, C \rightarrow D$.

問 3 状態方程式より $p_A = \frac{nRT_A}{V_A}$ と書ける。

問 4 状態方程式より、

$$\left\{ \begin{array}{l} A : p_A V_A = nRT_A, \\ B : p_A \cdot 3V_A = nRT_B \end{array} \right. \quad \therefore T_B = 3T_A.$$

問5 内部エネルギー変化は公式より,

$$\Delta U_{AB} = \frac{3}{2}nR(3T_A - T_A) = \underline{\underline{3nRT_A}}.$$

仕事は pV 図より,

$$W_{AB} = p_A(3V_A - V_A) = 2p_A V_A = \underline{\underline{2nRT_A}}.$$

問6 熱力学第1法則より,

$$Q_{AB} = \Delta U_{AB} + W_{AB} = \underline{\underline{5nRT_A}}.$$

問7 断熱過程ゆえ $Q_{BC} = 0$ である。よって, 過程 $B \rightarrow C$ の仕事は熱力学第1法則より,

$$W_{BC} = -\Delta U_{BC} = -\underline{\underline{\frac{3}{2}nR(T_C - T_A)}}.$$

問8 定積過程ゆえ $W_{CD} = 0$ である。よって, 過程 $C \rightarrow D$ の放熱量は熱力学第1法則より,

$$Q'_{CD} = -Q_{CD} = -\Delta U_{CD} = -\underline{\underline{\frac{3}{2}nR(T_D - T_C)}}.$$

問9 各過程における仕事の総和を計算して,

$$\begin{aligned} W_{\text{cyc}} &= W_{AB} + W_{BC} + W_{CD} + W_{DA} \\ &= 2nRT_A + \left\{ -\frac{3}{2}nR(T_C - 3T_A) \right\} + 0 + \left\{ -\frac{3}{2}nR(T_C - 3T_A) \right\} \\ &= \underline{\underline{\frac{1}{2}nR(10T_A - 3T_C + 3T_D)}}. \end{aligned}$$

問10 熱効率の定義より,

$$e = \frac{W_{\text{cyc}}}{Q_{\text{吸}}} = \frac{\frac{1}{2}nR(10T_A - 3T_C + 3T_D)}{5nRT_A} = \underline{\underline{\frac{1}{10} \left(1 - 3\frac{T_C - T_D}{T_A} \right)}}.$$