

I 非等速円運動，複数物体系（衝突），投射（等加速度運動の時間追跡）

【メモ】

・問 1, 問 2, 問 4(a), 問 5 は非等速円運動. 非等速円運動は, 以下 2 式を連立する.

$$\begin{cases} \text{運動方程式の中心成分} \\ \text{力学的エネルギー保存則} \end{cases}$$

・問 3 は衝突. 衝突は,

$$\begin{cases} \text{外力のない方向の運動量保存則} \\ \text{問題文の条件} \end{cases}$$

を連立する. この問題で与えられた条件は弾性衝突である.

・問 4(b) は等加速度運動の時間追跡. 加速度一定のときに成り立つ以下の公式を連立する.

$$\begin{cases} x = x(0) + v(0)t + \frac{1}{2}at^2, \\ v = v(0) + at. \end{cases}$$

・全体的に計算が大変.

【解答】

問 1 力学的エネルギー保存則より*1,

$$\frac{1}{2}mv_1^2 = \frac{1}{2}mv_0^2 + mga, \quad \therefore v_1 = \sqrt{v_0^2 + 2ga}.$$

問 2 運動方程式（中心成分）より,

$$m\frac{v_1^2}{R} = N - mg, \quad \therefore N = m\frac{v_0^2}{a} + 3mg.$$

問 3 運動量保存則, 1次元の弾性衝突よりはね返り係数 1 の式を考えて,

$$\begin{cases} mv_2 + \frac{1}{2}mV_2 = mv_1, \\ v_2 - V_2 = -1 \cdot (v_1 - 0), \end{cases} \quad \therefore V_2 = \frac{4}{3}\sqrt{v_0^2 + 2ga}, \quad v_2 = \frac{1}{3}\sqrt{v_0^2 + 2ga}.$$

*1 小球のエネルギー収支を考えても良い. このとき, 小球のされる仕事は重力による寄与のみ (垂直抗力の寄与は 0). 重力は一定の大きさの力ゆえ, その仕事の値は力の大きさ, 変位の大きさ, \cos (なす角) の積で計算すればよく,

$$\Delta K = W = mg\sqrt{2}a \cos 45^\circ = mga, \quad \therefore v_1 = \sqrt{v_0^2 + 2ga}.$$

問 4 (a) 小球 2 の位置, O, B を結ぶ 2 直線の間を角を θ とする. 運動方程式の中心成分・力学的エネルギー保存則より,

$$\begin{cases} \frac{1}{2}m\frac{v^2}{a} = N - \frac{1}{2}mg \cos \theta, \\ \frac{1}{4}mv^2 + \frac{1}{2}mga(a - \cos \theta) = \frac{1}{4}mV_2^2. \end{cases}$$

V_2 に問 3 の結果を代入, v を消去し, $\theta = \pi$ を代入すれば,

$$\begin{aligned} N &= \frac{8mv_0^2}{9a} + \frac{7}{9}mg + \frac{3}{2}mg \cos(\pi) \\ &= \frac{8mv_0^2}{9a} - \frac{13}{18}mg. \end{aligned}$$

これが正の値を取ればよいので,

$$\frac{8mv_0^2}{9a} - \frac{13}{18}mg > 0, \quad v_0 > \frac{\sqrt{13ga}}{4} (= v_A).$$

(b) また, このとき v は力学的エネルギー保存則より,

$$\begin{aligned} v^2 &= V_2^2 - 2ga(1 - \cos(\pi)) \\ &= \frac{16}{9}v_0^2 - \frac{4}{9}ga \\ &= \frac{16}{9} \frac{13}{16}ga - \frac{4}{9}ga \\ \therefore v &= \sqrt{ga}. \end{aligned}$$

落下時の鉛直方向の加速度は g のため, 落下に要する時間は鉛直方向の原点を水平面に取りれば,

$$a = 2a - \frac{1}{2}gt^2, \quad \therefore t = \sqrt{\frac{2a}{g}}.$$

よって, 水平方向の原点を A に取れば,

$$d = -a + \sqrt{ga}\sqrt{\frac{2a}{g}} = \underbrace{(\sqrt{2} - 1)a}.$$

問 5 問 3 同様に*2,

$$\begin{cases} mv_2 + mV_2 = mv_1, \\ v_2 - V_2 = -1 \cdot (v_1 - 0), \end{cases} \quad \therefore V_2 = v_1, \quad v_2 = 0.$$

*2 質量が等しくかつ 1 次元の弾性衝突のときに限り速度が交換する. かなり特殊な条件下で成り立つことなので覚える必要はない.

運動方程式の中心成分・力学的エネルギー保存則より,

$$\begin{cases} m\frac{v^2}{a} = N - mg \cos \theta, \\ \frac{1}{2}mv^2 + mga(a - \cos \theta) = \frac{1}{2}mv_1^2. \end{cases}$$

ここに $N = 0$ ^{*3}, $v_0 = \frac{\sqrt{13ga}}{4}$ を代入し v を消去すれば,

$$\cos \theta = -\frac{13}{48}.$$

よって, 水平面からの高さは,

$$(1 - \cos \theta)a = \frac{61}{48}a.$$

^{*3} 面から離れる瞬間を考えているから.

II 電磁誘導 2 タイプどっちも

【メモ】

・問1は磁場が時間変化するのでファラデー則一択となる。ファラデー則では、ループ一周あたりの起電力が求まり、その値は

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi}{dt}$$

と計算され、起電力の正の向きは、磁束の正の向きに対して右ねじの方向を正と定める。

・問2以降は回路の一部が静磁場中を運動する電磁誘導のため、 vBl 公式によって誘導起電力を決定するのが基本となる。

【解答】

問1 (a) 磁束密度の時間変化は

$$B(t) = \frac{t}{t_1} B_1$$

と書けるので、磁束の正の向きを鉛直上向きとして、誘導起電力の値はファラデー則より、

$$\mathcal{E} = -\frac{d}{dt} \left(\ell^2 \frac{t}{t_1} B_1 \right) = -\frac{B_1 \ell^2}{t_1}.$$

キルヒホッフ則より、

$$\mathcal{E} - lrI = 0, \quad I = -\frac{B_1 \ell}{t_1 r}.$$

以上から、電流は $\underbrace{e \rightarrow f}$ の向きに大きさ $\frac{B_1 \ell}{t_1 r}$ で流れる。

(b) 導体棒のつりあいより*4、

$$0 = -IB_1 \ell + mg, \quad t_1 = \frac{B_1^2 \ell^2}{\underbrace{rmg}}.$$

問2 (a) キルヒホッフ則より、この瞬間回路に流れる電流は、

$$v_0 B_2 \ell - lrI = 0, \quad I = \frac{v_0 B_2}{r}.$$

導体棒、およびおもりの運動方程式から*5、

$$\begin{cases} m(-a) = T - mg, \\ 0 \cdot a = T - IB_2 \ell, \end{cases} \quad \therefore a = g - \frac{B_2^2 \ell v_0}{\underbrace{rm}}.$$

*4 おもりのつりあいから張力の大きさ T は $T = mg$ と求まる。

*5 糸の長さ一定より、導体棒の水平方向の変位（右向き正）とおもりの鉛直方向の変位（上向き正）の和は0である。これより、両物体の加速度の大きさは等しく、互いに異符号となる。

- (b) このときの速さを v とする. すると, I や a を $v_0 \rightarrow v$ とすればよく, v 一定より $a = 0$ を考えて,

$$v = \frac{rmg}{\underbrace{B_2^2 \ell}}.$$

- 問3 $i \rightarrow j$ 間を流れる電流を i_1 , $f \rightarrow d$ 間を流れる電流を i_2 , ij の長さを x とする. キルヒホッフ則より,

$$\begin{cases} vBl_1 - rxi_1 - rl_1(i_1 + i_2) = 0, \\ vBl_2 + rxi_1 - rl_2i_2 = 0, \end{cases} \quad \therefore i_1 = \underline{0}, \quad i_2 = \frac{vB}{r}.$$

- 問4 $i \rightarrow j$ を流れる電流を i_1 , $f \rightarrow d$ を流れる電流を i_2 , $i \rightarrow h$ を流れる電流を i_3 , $f \rightarrow c$ を流れる電流を i_4 , ij の長さを x , hi の長さを y とする. キルヒホッフ則より問3の計算と同様にして,

$$\begin{cases} vBl_1 - rxi_1 - rl_1(i_1 + i_2) = 0, \\ vBl_2 + rxi_1 - rl_2i_2 = 0, \\ vBl_1 - ryi_3 - rl_1(i_3 + i_4) = 0, \\ vBl_2 + ryi_3 - rl_2i_4 = 0, \end{cases} \quad \therefore i_1 = i_3 = 0, \quad i_2 = i_4 = \frac{vB}{r}.$$

よって, キルヒホッフ第1法則から,

$$i_{ei} = i_1 + i_2 + i_3 + i_4 = \frac{2vB}{\underbrace{r}}, \quad i_{if} = i_2 + i_4 = \frac{2vB}{\underbrace{r}}, \quad i_{ij} = i_1 = \underline{0}.$$

III 浮力絡みの熱力学

【メモ】

- ・問 1, 問 3, 問 4 は可動部分のつりあいを考える。このとき, どの部分のつりあいを考えるかを明確にするようにする*6.
- ・浮力とまわりの流体から受ける圧力は同時に考えない.
- ・問 5 は基本操作*7に分類される。基本操作では, 気体の状態決定は状態方程式

$$PV = nRT$$

を用い, P は可動部分のつりあい, V は図から, n が与えられたとき T が決定する方程式として扱うのが基本*8.

また, 熱力学第 1 法則は,

$$Q = \underbrace{\Delta U}_{\text{公式}} + \underbrace{W}_{P-V \text{ 図の面積}}$$

として熱量 Q を求めるための式として用いる (今回は問われていない).

- ・問 6, 問 7 は断熱過程である。ただし, 内部気体にむらが生じていない記述はない*9. ゆっくりとした断熱操作では, ポアソンの公式*10

$$PV^\gamma = \text{const}$$

が成り立ち, ポアソンの公式によって圧力 P /体積 V が決定, 状態方程式から温度 T が決まる.

また, $Q = 0$ より, 熱力学第 1 法則は

$$W = -\Delta U$$

と内部エネルギーの公式から気体が外部にした仕事を逆算するための式となる.

*6 日頃の習慣として.

*7 断熱過程, 気体にむらの生じる過程以外の過程.

*8 もちろん T が与えられ n を求めたり, P や V を求める式として用いることもあるが, あくまで基本はこのような位置付けという認識を持ってほしい.

*9 「円筒がゆっくりと沈み続けるように」とあるが, この「ゆっくり」は「力のつりあいを保ちながら」と読むのが適当だろう. そのため, 解答では気体にむらが生じないと仮定し議論をした (そうでないと, 圧力や仕事などが定義されず, 議論が複雑になるからである).

*10 比熱比 γ は, $\gamma = \frac{C_p}{C_v}$ と定義される. 単原子分子理想気体では $C_v = \frac{3}{2}R$ ゆえ $\gamma = \frac{5}{3}$ である.

【解答】

問1 液面のつりあいより,

$$0 = pS - (p_0 + \rho g d)S, \quad \therefore p = \underline{p_0 + \rho g d}.$$

問2 大気： $\underline{p_0 S}$ 内部気体： $\underline{p_0 S + \rho S d g}$

問3 容器のつりあいより,

$$0 = (p_0 S + \rho S d g) - p_0 S - Mg - F_{\text{ex}}, \quad \therefore F_{\text{ex}} = \underline{\rho S d g - Mg}.$$

問4 容器のつりあいより^{*11},

$$0 = \rho \frac{1}{2} S d g - Mg, \quad \therefore M = \underline{\frac{1}{2} \rho S d}.$$

問5 状態方程式より,

$$\begin{cases} (p_0 + \rho g d) S d = n R T, \\ \left\{ p_0 + \rho g \left(h + \frac{1}{2} d \right) \right\} \frac{1}{2} S d = n R T, \end{cases} \quad \therefore h = \underline{\frac{p_0}{\rho d} + \frac{3}{2} d}.$$

問6 ゆっくりと沈む操作の間, 気体にむらが生じないものとする^{*12}. $Q = 0$, $W < 0$ より, 熱力学第1法則から,

$$\Delta U = -W > 0.$$

一般に内部エネルギーは温度の増加関数ゆえ温度は上昇する.

また, ポアソンの公式, および状態方程式より,

$$T' = \left(\frac{V}{V'} \right)^\gamma T$$

であり, $V > V'$, $\gamma > 1$ より $T' > T$ を得る.

問7 このとき, ポアソンの公式より比熱比を γ として,

$$\begin{aligned} \left\{ p_0 + \rho g \left(h' + \frac{1}{2} d \right) \right\} \left(\frac{1}{2} S d \right)^\gamma &= (p_0 + \rho g d) (S d)^\gamma \\ p_0 + \rho g \left(h' + \frac{1}{2} d \right) &= 2^\gamma (p_0 + \rho g d) \\ \therefore h' &= (2^\gamma - 1) \frac{p_0}{\rho d} + \left(2^\gamma - \frac{1}{2} \right) d. \end{aligned}$$

一般に比熱比 γ は 1 よりも大きな値を取る^{*13}ため, h' は h よりも大きい.

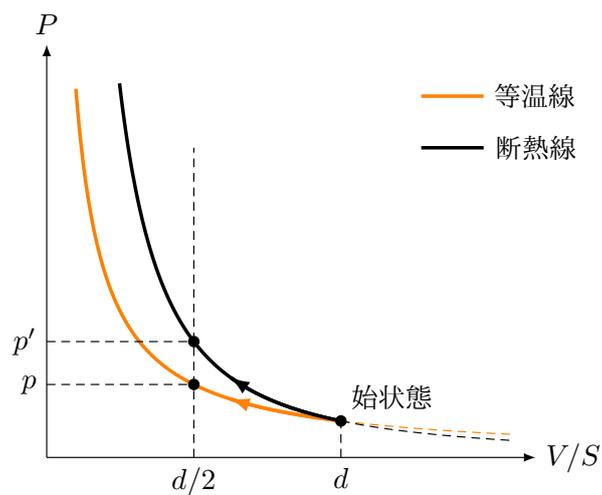
^{*11} 浮力を考えたが, 上下の水圧を計算しても良い. ただし, このとき浮力は考えてはいけない.

^{*12} 準静的な断熱過程の繰り返しから成り, $p - V$ 図上に断熱曲線が定義できるような断熱過程を想定する.

^{*13} 理想気体であれば $\gamma = 1 + \frac{R}{C_v}$.

【補足】問 7 をグラフを使って

等温過程，断熱過程で始状態がともに等しいことから，等温線と断熱線の交点が始状態とわかり，断熱線の方が急勾配であることから，この過程での気体の状態変化は図のようになる．同一の体積下において体積を比較すれば，明らかに断熱過程の下での p の方が大きな値を取る．したがって，液面のつりあいを考えれば $h' > h$ が言える．



【参考】気体にむらが生じている場合の議論の例*14

ここでは、シリンダの運動は十分に早く、過程の間における液体の気体の間の熱の移動はないと仮定する。

液面のつりあい、および状態方程式より、

$$\left\{ p_0 + \rho g \left(h'' + \frac{1}{2}d \right) \right\} \frac{1}{2}Sd = nRT'', \quad \therefore nRT'' = \frac{1}{2}p_0Sd + \frac{1}{2}\rho gSdh + \frac{1}{4}\rho gSd^2.$$

ここで、 $nRT = p_0Sd + \rho gSd^2$ より、気体の定積モル比熱を C_v とすれば、

$$\begin{aligned} \Delta U_{\text{gas}} &= nC_v(T'' - T) \\ &= \frac{C_v}{R} \left(-\frac{1}{2}p_0Sd + \frac{1}{2}\rho gSdh - \frac{3}{4}\rho gSd^2 \right). \end{aligned}$$

よって、気体、シリンダ（による重力場）からなる系のエネルギー収支は、系が外部からされた「仕事」を $W^* (> 0)$ とすると*15*16、

$$\Delta U_{\text{gas}} + \Delta U = W^*, \quad \therefore h'' = \frac{C_v}{C_v - R} \left(\frac{p_0}{\rho g} + \frac{3}{2}d + \frac{2W^*}{\rho Sgd} \frac{R}{C_v} \right) > h.$$

*14 即席の議論です。不備があれば教えてください。

15 気体が液面にする/される「仕事」については計算が難しい（気体にむらが生じている（当然液体にも流れが生じている）ため、気体の圧力が一意に定まらず定義による計算ができない）。これを仕事と呼んでいいのかどうかは解釈に依存するため、ここでは「仕事」と呼ぶことにする。気体にする「仕事」は、液面にする「仕事」 W_{lq}^ とシリンダにする「仕事」 W_{cy}^* の総和であり、「仕事」は通常の仕事と同様に体積が増加していれば正、体積が減少していれば負とすれば、この場合気体のした「仕事」は負とわかる。よって、気体のされた「仕事」 W_{gas}^* は、 $W_{\text{gas}}^* = -(W_{\text{lq}}^* + W_{\text{cy}}^*) > 0$ である。

16 シリンダが大気、内部気体、および外力の合力からされた仕事 W_{ex} は、その変位から明らかに正ゆえ、シリンダと内部気体からなる系のされた「仕事」 $W^ (= W_{\text{gas}}^* + W_{\text{ex}})$ は正と考えてよいだろう。