

領域1 ; 変位・速度・加速度

1

- (1) 始めの速度 $v_0 = 36 \text{ km/h} = +10 \text{ m/s}$ で時刻 $t = 5.0 \text{ s}$ で速度 $v = 0.0 \text{ m/s}$ より, 加速度 a は次のように得られる。

$$a = \frac{v - v_0}{t} = \frac{0 - 10}{5} = -2.0 \text{ m/s}^2.$$

→ ア -, イ 2, ウ 0

- (2) 時刻 $t = 0.0 \text{ s}$ で, 初速度 $v_0 = 0.0 \text{ m/s}$ で, 位置 $x_0 = 0.0 \text{ m}$ にあった物体が, 等加速度運動(加速度 a)して, 時刻 t で, 速度 $v = 3.6 \text{ m/s}$, 位置 $x = 5.4 \text{ m}$ に到達したので, $v^2 - v_0^2 = 2ax$ より, 加速度 a は次のように得られる。

$$a = \frac{v^2 - v_0^2}{2x} = \frac{3.6^2 - 0^2}{2 \times 5.4} = +1.2 \text{ m/s}^2.$$

→ エ +, オ 1, カ 2

- (3) グラフより, 時刻 $t = 0.0 \text{ s}$ では初速度 $v_0 = 2.5 \text{ m/s}$ となり, 時刻 $t = 3.0 \text{ s}$ では速度 $v = 7.5 \text{ m/s}$ となる等加速度運動(加速度 a)なので, $v = v_0 + at$ より, 加速度 a は次のように得られる。

$$7.5 = 2.5 + at \rightarrow \text{加速度 } a = (7.5 - 2.5)/3.0 = 1.666 \div +1.7 \text{ m/s}^2.$$

→ キ +, ク 1, ケ 7

- (4) A 君の速度 $v_A = 1.2 \text{ m/s}$, B 君の速度 $v_B = 7.0 \text{ m/s}$ とすると, A 君に対する B 君の速度は, A 君から見た B 君の速度(A 君を基準にした B 君の速度) $v_{A \rightarrow B}$ は次のように得られる。

$$v_{A \rightarrow B} = v_B - v_A = 7.0 - 1.2 = +5.8 \text{ m/s}.$$

→ コ +, サ 5, シ 8

2

水平投射運動(初速 v_0 で水平方向に投射)投げた時刻 $t = 0$ とし, 水平方向を x 方向, 鉛直下向きを y 方向とすると, 投げてからの時刻 t での, 水平投射運動速度の x 成分 v_x と y 成分 v_y は重力加速度の大きさを g として, 次のように表される。

$$v_x = v_0, \quad \text{①} \quad v_y = gt. \quad \text{②}$$

さらに, 投げた地点を原点として, 時刻 t での位置の x 成分(水平方向の距離)と y 成分(鉛直方向の落下距離)は次のように表される。

$$x = v_0 t, \quad \text{③} \quad y = gt^2/2. \quad \text{④}$$

- (1) ボールが地面に着く時, y 方向に進む長さは屋上から地面までの距離に等しいので, ④式に, 高さ $y = 4.9 \text{ m}$ を代入する。→ $4.9 = 9.8 t^2/2$, → 時刻 $t = 1.0 \text{ s}$ (落下するまでの時刻は正) となる。

→ ア 1, イ 0

(2) ③式に, 初速度 $v_0=9.8 \text{ m/s}$, 時刻 $t=1.0 \text{ s}$ を代入すると, 水平距離 x は, $x=9.8 \times 1.0=9.8 \text{ m}$ となる。

→ ウ 9 , エ 8

(3) 地面に到達する時, 速度の x 成分は①式より, $v_x=9.8 \text{ m/s}$, 速度の y 成分は②式より, $v_y=9.8 \times 1.0=9.8 \text{ m/s}$ となる。従って, 速さ v は, 三平方の定理より $v=\sqrt{v_x^2+v_y^2}=\sqrt{9.8^2+9.8^2}=9.8\sqrt{2}=13.86 \div 14 \text{ m/s}$ となる。

→ オ 1 , カ 4

領域 2 ; 力の性質と運動方程式

1

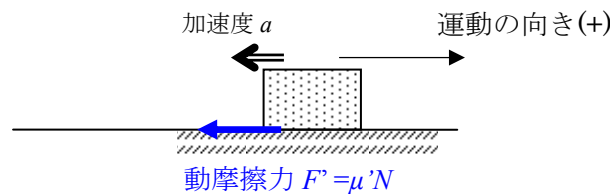
- (1) 図より, 力 \vec{F}_A の x 成分 $F_{A,x} = -F_A \cos 45^\circ = -6.0 \times \frac{\sqrt{2}}{2} = -3\sqrt{2}$ N, 力 \vec{F}_B の x 成分 $F_{B,x} = F_B \cos 60^\circ = 4.0 \times \frac{1}{2} = 2.0$ N, 従って, 2 つの力の合力の x 成分 F_x は, $F_x = F_{A,x} + F_{B,x} = -3\sqrt{2} + 2 = -2.242 \div -2.2$ N となる。

→ ア - , イ 2 , ウ 2

- (2) 静止摩擦力と引く力がつりあっている間は, 物体は止まったままである。動き始める時の静止摩擦力が最大静止摩擦力となる。机の上に水平に置かれているので, 物体に働く垂直抗力の大きさ N は, $N = mg = 10 \times 9.8 = 98$ N である。したがって, 物体に働く最大静止動摩擦力の大きさ $F_0 = \mu N$ より, 静止摩擦係数 $\mu = F_0/N = 49/98 = 0.50$ となる。

→ エ 5 , オ 0

- (3) 粗い面上で動いている質量 m の物体に働く動摩擦力は運動の向きと逆向きに働く。動摩擦力の大きさ F' は, 垂直効力の大きさ N (水平面に置かれた物体では, 重力加速度の大きさ g を用いて, $N = mg$ と表される) と動摩擦係数 μ' とすると, $F' = \mu' N$ という関係式が成り立つ。従って, 動摩擦力の向きは-方向なので, 加速度 a を下の運動方程式より求める。



$$m a = -\mu' N \quad \rightarrow \quad a = -\mu' N/m = -\mu' m g/m = -\mu' g = -0.1 \times 9.8 = -0.98 \text{ m/s}^2.$$

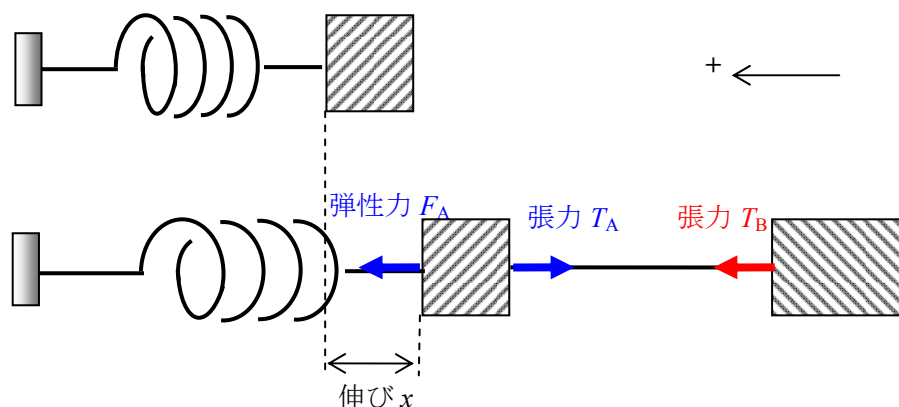
→ カ - , キ 9 , ク 8

- (4) 壁や床から働く鉛直抗力は壁面や床面から垂直方向に働く。また, 床面からの摩擦力は床面と平行に滑らない向きに働く。以上の 2 つの条件に合致する図は②である。

→ ②

2

- 下の図のようにばねが伸び x だけ伸びているときに物体 A は働く力は弾性力 $F_A (= kx)$ と糸の張力 T_A である。物体 B には糸の張力 T_B が働いている。張力 T_A と T_B は作用反作用の関係にある力である。



- (1) この状態では物体 A は静止したままなので、物体 A に働く力がつりあっている。張力の大きさ T_A と弾性力の大きさ $F_A (=kx)$ は等しいので、次の式が成り立つ。

$$T_A = F_A = kx.$$

→ ⑤

- (2) 質量 m の物体 A と質量 $2m$ の物体 B は糸で結ばれているので同じ加速度 a で運動する。従って、物体 A と物体 B で成立する運動方程式は左向きを+とすると、次の式で与えられる。

物体 A ; $m a = F_A - T_A = kx - T_A,$ ①

物体 B ; $2m a = T_B.$ ②

上の 2 つの式をそれぞれの辺で加え、作用反作用の法則($T_A = T_B$)を適用すると次の式が得られる。

$$3m a = kx \quad \rightarrow \quad \text{加速度 } a = \frac{kx}{3m}.$$

→ ④

- (3) 上の問で求めた加速度 a を②式に代入して張力の大きさ T_B を求める。

$$T_B = \frac{2kx}{3}.$$

→ ③

領域 3. 力学的エネルギー・運動量

1

- (1) 物体の質量 m 、速度 v とすると、物体が持つ運動エネルギー K は次のように得られる。

$$K = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} \times 4.0 \times (-5.0)^2 = 50 \text{ J.}$$

→ ア + , イ 5 , ウ 0

- (2) ばね定数 k のばねが自然長より縮み x の状態にある時、ばねの弾性エネルギー U は次のように得られる。

$$U = \frac{1}{2} k x^2 = \frac{1}{2} \times 2.4 \times 10^2 \times (-0.2)^2 = 4.8 \text{ J.}$$

→ エ 4 , オ 8

- (3) 質量 m の物体が始め速さ v_0 で動いていた。その後、物体に力 F を時間 Δt の間加えられたら、速度 v となった。「運動量の変化=力積」の関係より、終わりの速度 v は次のように得られる。

$$mv - mv_0 = F\Delta t \quad \rightarrow \quad v = v_0 + F\Delta t/m = 0 + 4.0 \times 1.5 = 6.0 \text{ m/s.}$$

→ カ 6 , キ 0

- (4) 質量 m_A の物体 A と質量 m_B の物体 B が始め、速度 v_A と速度 v_B で動いていたが、2 つの物体は衝突して、衝突後は速度が v_A' と速度 v_B' となった。この時、物体 B の衝突後の速度 v_B' は「**運動量保存則**」より、次のように得られる。

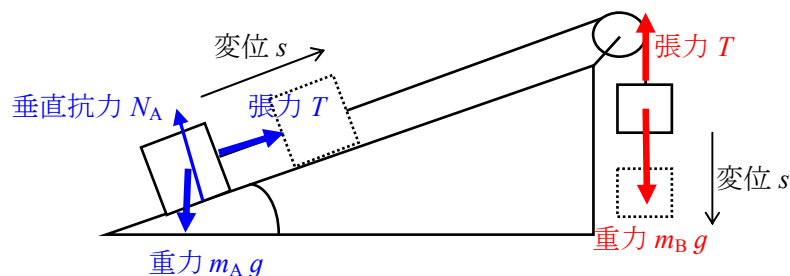
$$m_A v_A + m_B v_B = m_A v_A' + m_B v_B' \quad \rightarrow \quad 1.0 \times 0.9 + 2.0 \times 0 = 1.0 \times (-0.3) + 2 v_B'$$

$$\rightarrow \quad v_B' = (0.9 + 0.3)/2 = 0.60 \text{ m/s.}$$

→ ク 6 , ケ 0

2

下の図のように 2 つの物体に働く力を表す。



- (1) 物体 A に働く張力 T がした仕事 $W_{A,張力}$ は張力の向きと変位の向きが同じなので、「 $W_{A,張力} = Ts$ 」となる。

→ ③

- (2) 物体 A に働く重力による位置エネルギーの変化 $\Delta U_{A, \text{重力}}$ は高さ $h_A = s \sin 30^\circ = s/2$ だけ上昇したので、 $\Delta U_{A, \text{重力}} = m_A g h_A = m_A g s/2 = m g s/2$ となる。一方、物体 B に働く重力による位置エネルギーの変化 $\Delta U_{B, \text{重力}}$ は高さ $h_B = -s$ となるので、 $\Delta U_{B, \text{重力}} = -m_B g h_B = -m g s$ となる。従って、物体 A と物体 B の重力による位置エネルギー変化 ΔU (= 終わりの位置エネルギー - 始めの位置エネルギー) は、「 $\Delta U = \Delta U_{A, \text{重力}} + \Delta U_{B, \text{重力}} = m g s/2 - m g s = -m g s/2$ 」となる。

→ ⑦

- (3) 「始めの全力学的エネルギー = 終わりの全力学的エネルギー」という力学的エネルギー保存則が成立する。始めは 2 つの物体が止まっているので、始めの全運動エネルギーは「0」となる。物体 B が長さ s だけ下降した時(終わりの状態)、物体 B の速さを v とすると、物体 B と物体 A は糸で結ばれているので同じ速さになる。従って、終わりの全運動エネルギーは「 $mv^2/2 + mv^2/2 = mv^2$ 」となる。力学的エネルギー保存則を適用させて、速さ v は次のように得られる。

$$0 + \text{始めの位置エネルギー} = mv^2 + \text{終わりの位置エネルギー}$$

$$\rightarrow mv^2 = -\Delta U \quad \rightarrow v^2 = g s/2 \quad \rightarrow v = \sqrt{g s/2} .$$

→ ④

領域4；円運動・単振動・万有引力

1

- (1) 半径 r 、角速度 ω で等速円運動する宇宙ステーションに乗っている質量 m の物体に働く遠心力の大きさ F は「 $F = m r \omega^2$ 」と表される。これが地上の重力 mg と等しいので、角速度 ω は次のように得られる。

$$m r \omega^2 = m g \quad \rightarrow \quad \omega^2 = g / r \quad \rightarrow \quad \omega = \sqrt{g / r} = \sqrt{9.8 / 49} = \sqrt{0.2} = 0.4472 \div 0.45 \text{ rad/s.}$$

→ ア 4, イ 5

- (2) 距離 r だけ離れている質量 m_1 と m_2 の物体の間に働く万有引力の大きさ F は、万有引力定数を G として、次のように得られる。

$$F = G \frac{m_1 m_2}{r^2} = 6.7 \times 10^{-11} \times \frac{2.0 \times 10^3 \times 4.0 \times 10^3}{20^2} = 1.34 \times 10^{-6} = 1.3 \times 10^{-6} \text{ N.}$$

→ ウ 1, エ 3

- (3) 長さ(半径) r の円の円周上を角速度 ω ($=2\pi/T$ ；周期を T とする)で等速円運動する物体の速さ v は次のように得られる。

$$v = r \omega = 2\pi r / T = 2\pi \times 0.5 / 0.5 = 2\pi = 6.28 \div 6.3 \text{ m/s.}$$

→ オ 6, カ 3

- (4) 長さ ℓ の糸に先のつけたおもりを少し動かして単振り子を作る。この時単振り子の周期 T と長さ ℓ 、重力加速度の大きさ g の間には、 $T = 2\pi \sqrt{\ell / g}$ の関係があるので、糸の長さ ℓ は次のようにして得られる。

$$\ell = g (T / 2\pi)^2 = 9.8 \times (3.14 / 2\pi)^2 = 2.45 \div 2.5 \text{ m.}$$

→ キ 2, ク 5

2

時刻 t での単振動している物体の変位(位置) x は一般に、次の式で表される。

$$x = A \sin (\omega t + \theta_0) = A \sin (2\pi \frac{t}{T} + \theta_0),$$

ここで、振幅 A 、角振動数 ω 、周期 T 、初期位相 θ_0 である。さらに、上式で表された変位 x のもとで、速度 v と加速度 a は下の式のように表すことができる。

$$v = A \omega \cos (\omega t + \theta_0), \quad a = -A \omega^2 \sin (\omega t + \theta_0) = -\omega^2 x.$$

- (1) 角振動数 ω と周期 T の間には、 $\omega = 2\pi / T$ の関係が成り立つので、角振動数 ω は次のように得られる。

$$\omega = 2\pi / T = 2\pi / 3.1 = 2.026 \div 2.0 \text{ rad/s.}$$

→ ア 2, イ 0

- (2) 速度 v が最大になるのは $\cos (\omega t + \theta_0) = 1$ となる時なので、その時の速度 v_{\max} は次のように得られる。

$$v_{\max} = A \omega \times 1 = A \omega = 0.5 \times 2.026 = 1.013 \div 1.0 \text{ m/s.}$$

→ ウ 1, エ 0

(3) 加速度 a と位置 x の間には, $a = -\omega^2 x$ の関係があるので加速度 a は次のように得られる。

$$a = -\omega^2 x = -2.026^2 \times 0.2 = -0.8209 \text{ m/s}^2.$$

さらに, 物体に働く復元力 F は $F = m a$ より, $F = 2.0 \times (-0.8209) = -1.642 \div -1.6 \text{ N}$.

→ オ -, カ 1, キ 6

領域 5. 熱

1

- (1) ある物体に熱量 Q を加えたとき、温度が ΔT 上昇した時、物体の熱容量 C は物体の温度を 1 K 上昇させるのに必要な熱量なので、次のように得られる。

$$C = Q / \Delta T = 4.0 \times 10^2 / 2.0 = 2.0 \times 10^2 \text{ J/K.}$$

→ ア 2, イ 0

- (2) 単原子分子 1 個の質量を m , 単原子分子の速さの 2 乗平均を $\overline{v^2}$ とすると、理想気体 1 mol (アボガドロ数 N_{AV} 個の分子がある) の内部エネルギー U は理想気体分子の全運動エネルギーとなるので、次の関係式が成り立つ。

$$U = N_{\text{AV}} m \overline{v^2} / 2 = M \overline{v^2} / 2.$$

ここで、質量 M は分子 1 mol に相当する質量で、 $M = m N_{\text{AV}}$ となる。上の式より、速さの 2 乗平均 $\overline{v^2}$ は $\overline{v^2} = 2U/M$ となる。従って、2 乗平均速さは次のように得られる。

$$\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{2U}{M}} = \sqrt{\frac{2 \times 3.6 \times 10^3}{4.0 \times 10^{-3}}} = \sqrt{1.8 \times 10^6} = 1.342 \times 10^3 \approx 1.3 \times 10^3 \text{ m/s.}$$

→ ③

- (2) 気体の圧力を p , 気体の体積変化を ΔV とすると、外から気体にした仕事 ΔW は、 $\Delta W = -p \Delta V$ と表される。逆に、気体が外にした仕事 $\Delta W'$ は、 $\Delta W' = p \Delta V$ と表される。

気体が膨張した時、体積変化 ΔV は正で、 $\Delta V = (\text{断面積}) \times (\text{ピストンの移動距離}) = 4.0 \times 10^{-2} \times 0.2 = 8.0 \times 10^{-3} \text{ m}^3$ となる。従って、気体から外にした仕事 $\Delta W'$ は次のように得られる。

$$\Delta W' = p \Delta V = 1.0 \times 10^5 \times 8.0 \times 10^{-3} = 8.0 \times 10^2 \text{ J.}$$

→ エ 8, オ 0

2

- (1) 方法 I で熱平衡状態での温度を T_1 とし、3 つの物体の熱容量を C とすると、熱量保存則より、温度 T_1 は次のように得られる。

$$\text{高温の物体が失った熱量} = C(T - T_1) = \text{低温の物体が得た熱量} = 2C(T_1 - T/2) \rightarrow$$

$$3 T_1 = 2T \rightarrow T_1 = 2T/3.$$

→ ア 2, イ 3

- (2) 方法 II で始めに A と B を接触させた後での熱平衡状態での温度を T_2' , その後の A と C を接触させた後での熱平衡状態での温度を T_2'' とする。始めの過程の熱平衡状態での温度を T_2' は熱量保存則より、次のように得られる。

$$C(T - T_2') = C(T_2' - T/2) \rightarrow T_2' = 3T/4.$$

次に、次の過程の熱平衡状態での温度を T_2'' は熱量保存則より、次のように得られる。

$$C(T_2' - T_2'') = C(T_2'' - T/2) \rightarrow (3T/4 - T_2'') = (T_2'' - T/2) \rightarrow$$

$$2T_2'' = 3T/4 + T/2 = 5T/4 \rightarrow T_2'' = 5T/8.$$

→ ウ 5, エ 8

3

- (1) 理想気体は、温度 T が一定の場合はボイルの法則「 $p_1 V_1 = p_2 V_2 = \text{一定}$ 」が成り立つ。これより、圧力 p_2 は、体積比 $V_2/V_1 = 1.5$ ($V_1/V_2 = 1/1.5$)より、次のように得られる。

$$p_2 = p_1 V_1/V_2 = 1.0 \times 10^5 / 1.5 = 6.6660 \times 10^4 \doteq 6.7 \times 10^4 \text{ Pa.}$$

→ ア 6, イ 7, ウ 4

- (2) 理想気体の内部エネルギー U は絶対温度 T に比例する。物質質量 n mol, 気体定数 R とすると、 $U = 3nRT/2$ と表される。温度が一定の変化なので、内部エネルギー U の変化はない。さらに、理想気体では内部エネルギーは気体分子が持つ全運動エネルギーにほぼ等しいので、平均の運動エネルギーの変化もない。

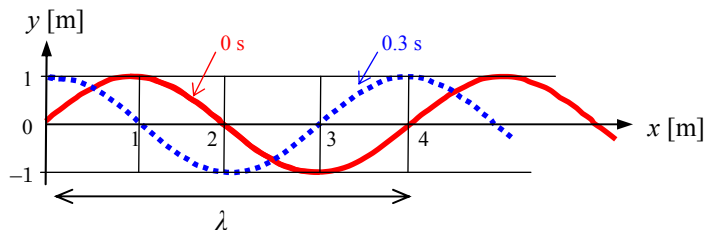
→ エ 1, オ 0, カ ③

- (2) 外から気体に加える熱 ΔQ , 外から気体に加えた仕事を ΔW とすると、熱力学第1法則により、気体の内部エネルギー変化 ΔU は、 $\Delta U = \Delta Q + \Delta W$ と表される。逆に、気体が外に与える熱を $\Delta Q'$ ($= -\Delta Q$), 気体が外にした仕事を $\Delta W'$ ($= -\Delta W$ となる) とすると、熱力学第1法則は $\Delta U = -\Delta Q' - \Delta W'$ 上と表すことができる。さらにここで、上の問(2)の答から、内部エネルギー変化 $\Delta U = 0$ となるので、気体が外に与える熱 $\Delta Q' = -\Delta W' = -2.0 \times 10^2 \text{ J}$ となり、 $\Delta Q'$ は負の量となる。従って、気体は外から熱を吸収した。

→ キ 2, ク 0, ケ 2, コ ②

領域6. 波動

- 1 図より、波長 $\lambda = 4.0 \text{ m}$ となる。



- (1) 時刻 $t = 0 \text{ s}$ で山の位置は $x = 1.0 \text{ m}$ であった。その後、波は移動し、時刻 $t = 0.3 \text{ s}$ では山の位置は $x = 4.0 \text{ m}$ となった。時間 $t = 0.3 \text{ s}$ の間に波は距離 $x = 3.0 \text{ m}$ 進んだ。従って、波の速さ $v = 3.0/0.3 = 10 \text{ m/s}$ である。

→ ア 1, イ 0

- (2) 振動数 f , 波長 λ , 速さ v の間の関係として、 $v = f\lambda$ が成立する。従って、振動数 f は次のように得られる。

$$f = v/\lambda = 10/4 = 2.5 \text{ Hz.}$$

→ ウ 2, エ 5

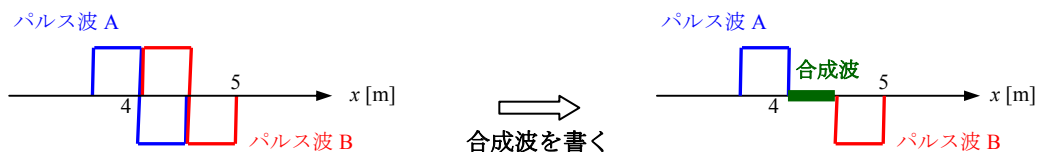
- 2 時刻 $t = 0 \text{ s}$ における 2 つのパルス波で右にあるパルス波を A(+x 方向に進む波)とし、左にあるパルス波を B(-x 方向に進む波)とする。時刻 $t = 0 \text{ s}$ でのパルス波 A とパルス波 B の谷と山の位置は下のようになる。

$$\begin{array}{l} \text{パルス波 A} \left\{ \begin{array}{l} \text{山; } 1.5 \text{ m} < x < 2.0 \text{ m} \\ \text{谷; } 2.0 \text{ m} < x < 2.5 \text{ m,} \end{array} \right. \quad \text{パルス波 B} \left\{ \begin{array}{l} \text{山; } 6.0 \text{ m} < x < 6.5 \text{ m} \\ \text{谷; } 6.5 \text{ m} < x < 7.0 \text{ m.} \end{array} \right. \end{array}$$

- (1) 時刻 $t = 2.0 \text{ s}$ では時刻 $t = 0 \text{ s}$ と比べてパルス波 A は +x 方向に 2.0 m, パルス波 B は -x 方向に 2.0 m 移動した。その結果、2 つの波は下のようになる。

$$\begin{array}{l} \text{パルス波 A} \left\{ \begin{array}{l} \text{山; } 3.5 \text{ m} < x < 4.0 \text{ m} \\ \text{谷; } 4.0 \text{ m} < x < 4.5 \text{ m,} \end{array} \right. \quad \text{パルス波 B} \left\{ \begin{array}{l} \text{山; } 4.0 \text{ m} < x < 4.5 \text{ m} \\ \text{谷; } 4.5 \text{ m} < x < 5.0 \text{ m.} \end{array} \right. \end{array}$$

パルス波 A とパルス波 B は $4.0 \text{ m} < x < 4.5 \text{ m}$ の領域で重なりあい、谷と山がぶつかるので打ち消し合う。その図を下に示す。下の図より正解を選ぶ。

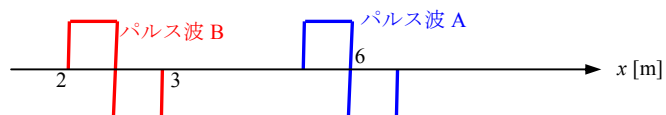


→ ①

- (2) 時刻 $t = 4.0 \text{ s}$ では時刻 $t = 0 \text{ s}$ と比べてパルス波 A は $+x$ 方向に 4.0 m , パルス波 B は $-x$ 方向に 4.0 m 移動した。その結果, 2つの波は下のようなになる。

$$\begin{array}{l} \text{パルス波 A} \left\{ \begin{array}{l} \text{山; } 5.5 \text{ m} < x < 6.0 \text{ m} \\ \text{谷; } 6.0 \text{ m} < x < 6.5 \text{ m,} \end{array} \right. \quad \text{パルス波 B} \left\{ \begin{array}{l} \text{山; } 2.0 \text{ m} < x < 2.5 \text{ m} \\ \text{谷; } 2.5 \text{ m} < x < 3.0 \text{ m.} \end{array} \right. \end{array}$$

パルス波 A とパルス波 B は重なる領域はない。正解を選ぶ。



→ ⑤

- 3 波源 S が時間 t の間に振動した回数は, $f_0 t$ となる。点 P の位置で観測する見かけの波長 λ' は, 図より元の(波源が静止していた状態)波長 $\lambda (= V/f_0)$ より縮んだ量として観測され, 次のように得られる。

$$\lambda' = \frac{\text{SPの距離}}{\text{振動の回数}} = \frac{(V-v)t}{f_0 t} = \frac{(V-v)}{f_0}.$$

従って, 点 P で観測される振動数 f は, $f = V/\lambda'$ より, $f = f_0 \frac{V}{V-v}$ と得られる。

→ ア ② , イ ⑤ , ウ ⑥

領域 7. 電気

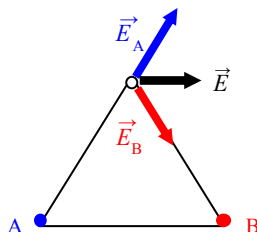
1

- (1) 同符号となる電荷の間には「斥力」が、異符号となる電荷の間には「引力」が働く。距離 r だけ離れた電荷 q_1 と q_2 の間に働く静電気力の大きさ F は、静電気力に関するクーロン則の定数を k_e とすると、次のように得られる。

$$F = k_e \frac{|q_1 q_2|}{r^2} = 9.0 \times 10^9 \frac{1.0 \times 10^{-7} \times 2.0 \times 10^{-7}}{0.2^2} = 4.5 \times 10^{-3} \text{ N.}$$

→ ア 4, イ 5, ウ ②

- (2) 点 A に正の電荷 $q_A = 2.0 \times 10^{-8} \text{ C}$ を、点 B に負の電荷 $q_B = -2.0 \times 10^{-8} \text{ C}$ を置いた。AP 間の距離 r と BP 間の距離 r は同じで $r = 0.1 \text{ m}$ となる。点 A に置いた電荷によって点 P にできる電場を \vec{E}_A 、点 B に置いた電荷によって点 P にできる電場を \vec{E}_B とすると下の図のようになる。また 2 つの電場の大きさは等しく、 $E_A = E_B = k_e \frac{|q_A|}{r^2} = 9.0 \times 10^9 \frac{2.0 \times 10^{-8}}{0.1^2} = 1.8 \times 10^4 \text{ N/C}$ となる。



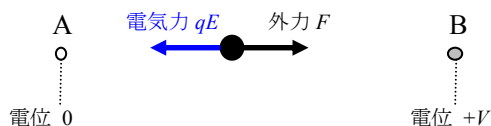
合成電場 \vec{E} は、 $\vec{E} = \vec{E}_A + \vec{E}_B$ より得られ、上の図より合成電場の向きは右向きでその大きさ E は下のように得られる。

$$E = 2 E_A \cos 60^\circ = 2 \times 1.8 \times 10^4 \times (1/2) = 1.8 \times 10^4 \text{ N/C.}$$

→ エ 1, オ 8, カ ③

- (3) 正の電荷 q を点 A から点 B へ (AB 間の電位差 $= V$) 移動させるのにしたのに外力 F がした仕事 W は、 $W = qV$ と表されるので、電位差 V は次のように得られる。点 A から見て点 B は高い電位 V にあるとすると、正の荷電粒子の感じる電気力は点 B から点 A へ向かい、外力はこの電気力と同じ大きさで逆向きに働く。

$$V = W/q = 1.2 \times 10^{-7} \text{ J} / (3.0 \times 10^{-9} \text{ C}) = 4.0 \times 10^1 \text{ V} = 40 \text{ V.}$$



→ キ +, ク 4, ケ 0

- (4) 断面積 S の導線を電流 I が流れている場合、電流密度 i は、 $i = I/S$ と表される。また、電荷 q を持った荷電粒子の粒子数密度を n 、平均の速さを v とすると、電流密度 i は、 $i = nqv$ と表されるの

で、導線内の荷電粒子の平均の速さ v は下のように得られる。

$$I/S = nqv \rightarrow v = I/(Snq) = 8.5/(2.5 \times 10^{-6} \times 8.5 \times 10^{28} \times 1.6 \times 10^{-19}) = 2.5 \times 10^{-4} \text{ m/s}.$$

→ コ 2, サ 5

2

質量 m , 点電荷 $q = -e$ を持つ荷電粒子が電位差 V で幅 d の平行板が作る電場 $E = V/d$ の中にあるとき、電界から受ける力の大きさ F は、 $F = qE$ と表されるので、粒子の加速度を a とすると運動方程式は次のように書けるので、加速度 a は下のように得られる。

$$\text{運動方程式; } ma = qE = -eV/d \rightarrow a = -eV/(md).$$

(上の式で加速度の負の符号は電場と逆向きとなることを意味する)

加速度の値が一定なので、等加速度運動における移動距離 y は下のように得られる。

$$y = \frac{1}{2} a t^2 = \frac{1}{2} \frac{eV}{md} \left(\frac{L}{v_0} \right)^2 = \frac{eVL^2}{2mdv_0^2}.$$

さらに、電場がした仕事 W は移動距離が変位 y となるので下のように得られる。

$$W = Fy = eEy = e \frac{V}{d} \frac{eVL^2}{2mdv_0^2} = \frac{e^2 V^2 L^2}{2md^2 v_0^2}.$$

→ ア ③, イ ⑤, ウ ⑧

領域 8. 磁気

1

- (1) 磁束密度 B の中にある面積 S の面を貫く磁束 Φ は下のように得られる。

$$\Phi = BS = 2.0 \times 4.0 \times 10^{-2} = 8.0 \times 10^{-2} \text{ Wb.}$$

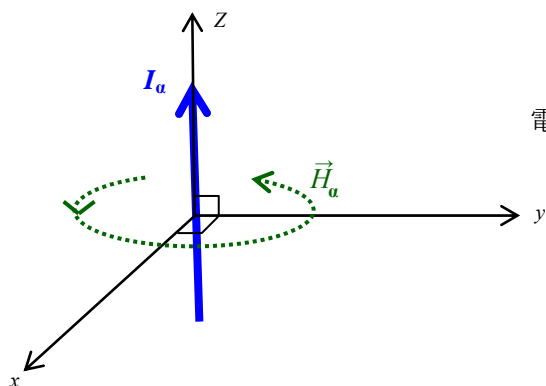
→ ア 8 , イ 0

- (2) 半径 r の円の中心における磁場 H_{tot} は直線電流の作る磁場 H_1 と円形電流の作る磁場 H_2 の重ねあわせでできる。直線電流の作る磁場の向きは、右ネジの法則より「紙面の表から裏方向」で、その大きさ $H_1 = I/(2\pi r)$ となる。次に、円形電流の作る磁場の向きも右ネジの法則より「紙面の表から裏方向」でその大きさ $H_2 = I/(2r)$ となる。従って、合成磁場の向きも「紙面の表から裏方向」

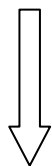
で、その大きさ $H_{\text{tot}} = H_1 + H_2 = \frac{I}{2\pi r} + \frac{I}{2r} = \frac{I}{2r} \left(1 + \frac{1}{\pi}\right)$ となる。

→ ウ ① , エ ②

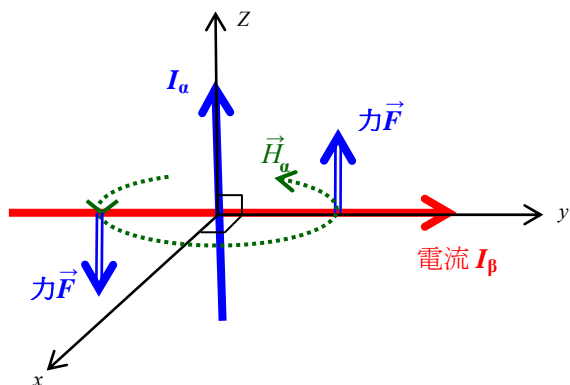
- (3) z 軸方向を向いた電流 I_a によって作られる磁場 \vec{H}_a は右ネジの法則より図のように xy 平面上で渦巻き状となる。 y 軸上の+側では、磁場 \vec{H}_a は、 $\vec{H}_a = (-|H_a|, 0, 0)$ となり $-x$ 方向を向く。 y 軸上の-側では、磁場 \vec{H}_a は、 $\vec{H}_a = (|H_a|, 0, 0)$ となり $+x$ 方向を向く。



電流 I_a によって作られる磁場 \vec{H}_a



y 軸上で $+y$ 方向へ電流 I_b を流すと電流 I_b が流れる導線にローレンツ力 \vec{F} が働く。ローレンツ力 \vec{F} は、 $\vec{F} = \vec{I}_b \times \mu_0 \vec{H}_a$ と表され、右ネジの法則より力の向きは下の図のようになる。



電流 I_b に働くローレンツ力 \vec{F}

図より, y 軸の-側ではローレンツ力 \vec{F} の向きは「 $-z$ 方向」を向き, y 軸の+側ではローレンツ力 \vec{F} の向きは「 $+z$ 方向」を向く。

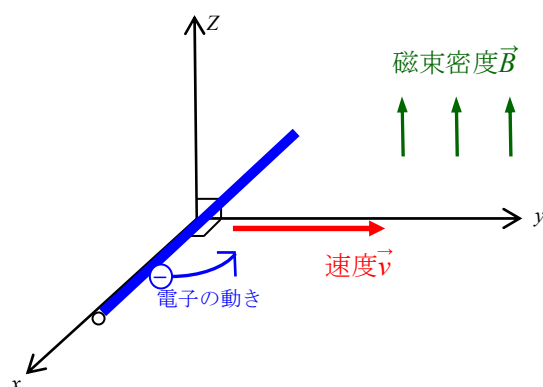
→ オ ⑥, カ ⑤

- (4) ソレノイドコイルの単位長さ当たりの巻き数を n , コイルに流す電流を I とすると, コイルの中心にできる磁場の大きさ H は下のように得られる。

$$H = nI = \frac{1.0 \times 10^4}{0.4} \times 1.0 = 2.5 \times 10^4 \text{ A/m.}$$

→ キ 2, ク 5

2

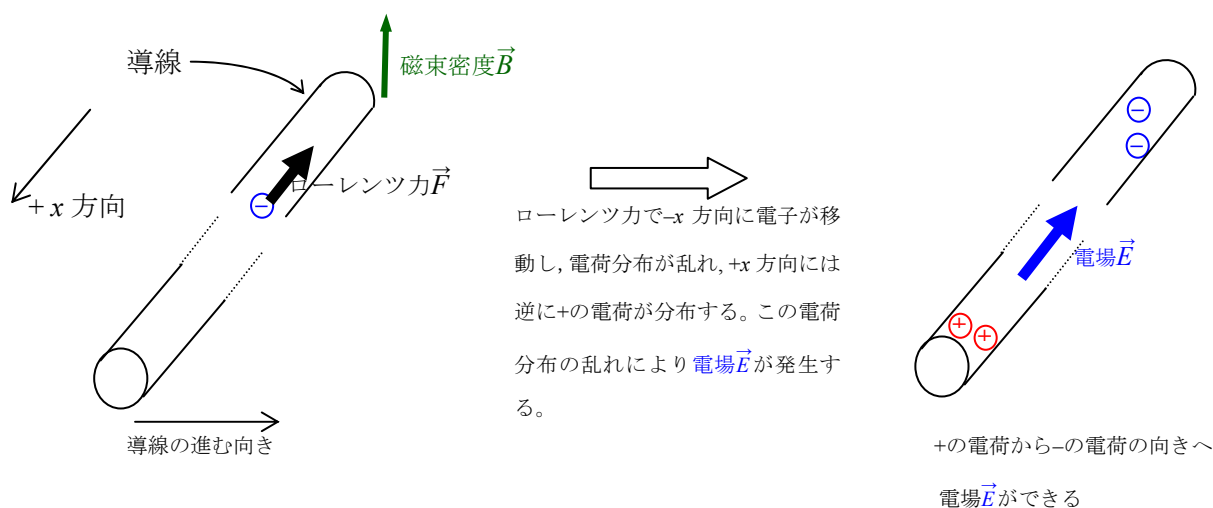


- (1) 電荷 $q = -e$ の電子が磁束密度 \vec{B} の中を速度 \vec{v} で進む場合に受けるローレンツ力 \vec{F} は, $\vec{F} = q(\vec{v} \times \vec{B}) = -e(\vec{v} \times \vec{B})$ と表される。従って, 導線内の電子が進む向きは $+y$ 方向と見なせるので, ローレンツ力の向きは右ネジの法則より, $-x$ 方向となる。さらに, 磁場と電子の速度の向きは直交しているので, その大きさ F は下のように得られる。

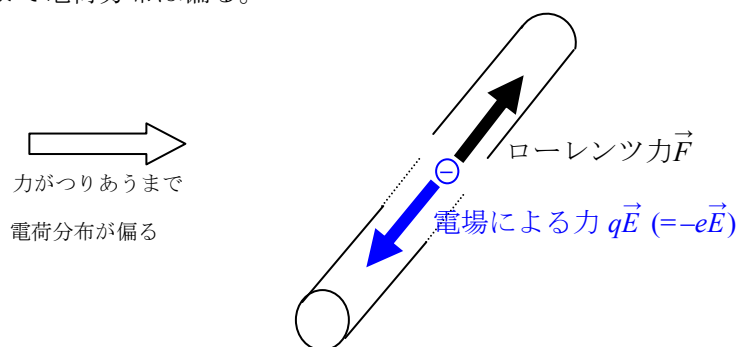
$$F = e v B = 1.6 \times 10^{-19} \times 0.5 \times 0.40 = 3.2 \times 10^{-20} \text{ N.}$$

→ ア -, イ 3, ウ 2

- (2) 導線内の電子はローレンツ力によって $-x$ 方向に移動し, 導線の両端は開いているので, 電子は導線の $-x$ 方向の境界にたまる。電荷分布が偏るため, 図のように電場 \vec{E} が発生する。



導線内で発生する電場の大きさは電荷分布によるが、最終的に、ローレンツ力と電場による力が
つりあうまで電荷分布は偏る。



従って、「合力 $=q(\vec{v} \times \vec{B}) + q\vec{E} = 0$ 」が成立する。これより、電場 $\vec{E} = -(\vec{v} \times \vec{B})$ となる。電場の向きは、
図よりローレンツ力と同じ向きでその大きさ E は下のように得られる。

$$E = vB = 0.5 \times 0.40 = 0.20 \text{ V/m (=N/C)}.$$

→ エ - , オ 2 , カ 0

(3) 電位差 V は電場の大きさ E と長さ d の積で表されるので、下のように得られる。

$$V = Ed = 0.20 \times 0.12 = 0.024 = 2.4 \times 10^{-2} \text{ V}.$$

→ キ 2 , ク 4

領域 9. 微分積分を用いた力学

1

- (1) 時刻 t での速度 $v(t)$ は位置 x を時間微分することで得られる。

$$v(t) = \frac{dx}{dt} = 6t^2 - 6t - 2.$$

時刻 $t = 1.0 \text{ s}$ での速度は上の式に代入して, $v(t=1 \text{ s}) = 6 \times 1.0^2 - 6 \times 1.0 - 2 = -2.0 \text{ m/s}$.

→ ア -, イ 2, ウ 0

- (2) 下のように時刻 t での位置 $x(t)$ は速度 v を時間 t で積分することで得られる。

$$x(t) = x(0) + \int_0^t v(t) dt = 0 + \int_0^t 2 \sin(6t) dt = \frac{2}{6} [-\cos(6t)]_0^t = \frac{1}{3} (1 - \cos(6t)).$$

→ ⑦

- (3) 下のように仕事 W は力 F を位置 x で積分することで得られる。

$$W = \int_1^2 F(x) dx = \int_1^2 \frac{8}{x^2} dx = -8 \left[\frac{1}{x} \right]_1^2 = -4 + 8 = 4.0 \text{ J}.$$

→ エ +, オ 4, カ 0

- (4) 下のように位置 x での力 $F(x)$ は位置エネルギー $U(x)$ を位置 x で微分することで得られる。

$$F(x) = -\frac{dU}{dx} = -\frac{3}{2} x^2.$$

上の式に位置 $x = 2.0 \text{ m}$ を代入すると, $F(x) = -\frac{3}{2} \times 2.0^2 = -6.0 \text{ N}$ と得られる。

→ キ -, ク 6, ケ 0

2

質量 m の物体が空気中を落下するとき, 物体は重力 $W = mg$ と空気からの抵抗力を受ける。抵抗力 $F_{\text{抵抗}}$ は物体の速度 v に比例し, 比例定数 γ とすると, $F_{\text{抵抗}} = -\gamma v$ と表すことができる。従って, 鉛直下向きを+方向とすると(1)式のようになる。さらに, その解 $v(t)$ は(2)式のようになる。

$$m \frac{dv}{dt} = W + F_{\text{抵抗}} = mg - \gamma v, \quad (1)$$

$$v(t) = A \exp(-\lambda t) + B. \quad (2)$$

- (1) 充分時間が経過したとき, 速度 v が一定 ($dv/dt = 0$) となり, 重力と抵抗力が釣りあうので, 上の(1)式の右边 = 0 より, その一定の速度 $v_{\text{steady}} = mg/\gamma$ となる。

→ ④

- (2) 充分時間が経過したとき, 速度 v が一定 ($dv/dt = 0$) となるので, (2)式より, 「 $v_{\text{steady}} = B = mg/\gamma$ 」となる。また, (2)式で時刻 $t = 0$ を代入すると, $v(0) = A + B = 0$ となる。従って, $A = -B = -mg/\gamma$, B

$= mg/\gamma$ となる。

→ ア ⑥ , イ ④

(3) (2)式より, 速度 v を時刻 t で微分すると, $dv/dt = -A\lambda \exp(-\lambda t)$ となる。これを(1)式に代入することで下のように λ が得られる。

$$\begin{aligned} -mA\lambda \exp(-\lambda t) &= mg - \gamma(A \exp(-\lambda t) - A) \\ &= mg - mg(\exp(-\lambda t) - 1) = -mg \exp(-\lambda t). \end{aligned}$$

$$\rightarrow \lambda = g/A = \gamma/m.$$

→ ⑦