

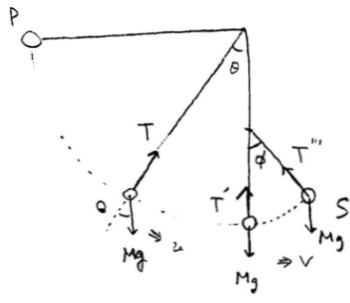
(1) $MgL = \frac{1}{2} MV^2$ (1)

$V = \sqrt{2gL}$ (2)

運動方程式は

$M \frac{v^2}{L} = T - Mg \cos \theta$ (3)

- (1) 4
- (2) 1
- (3) 1
- (4) =
- (5) 2
- (6) 2



接続方向は

$Ma = Mg \sin \theta$ (4)

- (7) 2

Rを通過する直前の運動方程式

$M \frac{V^2}{L} = T' - Mg \Leftrightarrow T' = M \frac{1}{L} (\sqrt{2gL})^2 + Mg = 3Mg$ (5)

直後

$M \frac{V^2}{L} = T'' - Mg \Leftrightarrow T'' = M \frac{1}{L} (\sqrt{2gL})^2 + Mg = 5Mg$ (6)

Sでのエネルギー保存

$MgL = \frac{1}{2} M v_s^2 + Mg \frac{L}{2} (1 - \cos \phi)$

法線方向の運動方程式

$M \frac{v_s^2}{L} = T''' - Mg \cos \phi$

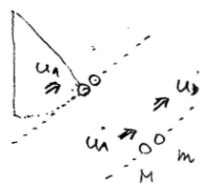
$v_s^2 = 2gL - gL + gL \cos \phi \therefore v_s = \sqrt{gL(1 + \cos \phi)}$ (7)

$T''' = \frac{2M}{L} gL(1 + \cos \phi) + Mg \cos \phi = Mg(2 + 3 \cos \phi)$ (8)

(ii) 運動量保存則

$Mu_A = \frac{Mu_A'}{(9)} + \frac{mu_B'}{(10)}$

- (9) 1
- (10) 2
- 10 不動



はねかえりの式

$e = -\frac{u_A' - u_B'}{u_A - 0}$ (11)

- (11) 2

連立する。 $u_A e = -u_A' + u_B'$ (12) $u_B' = u_A e + u_A'$ (13)

$Mu_A = Mu_A' + me u_A + m u_A'$

$u_A' = \frac{M - me}{M + m} u_A$ (14)

- (14) 2

$u_B' = u_A e + \frac{M - me}{M + m} u_A = \frac{M(1+e)}{M+m} u_A$ (15)

- (15) 2

一斉となるため $e = 1$

$Mu_A = (m + M) u \quad u = \frac{M}{m + M} u_A$ (16)

- (16) 2

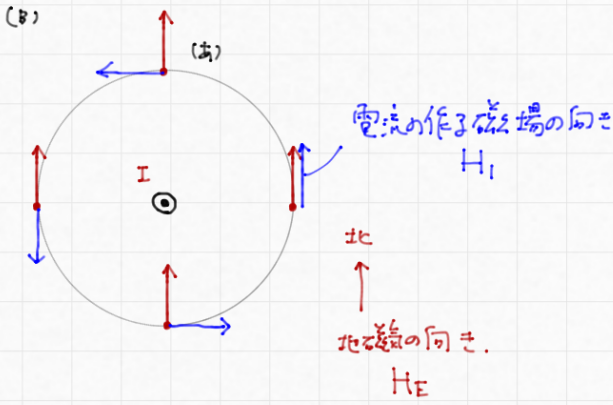
エネルギーの減少は運動エネルギーの半

$\frac{1}{2} (m + M) u^2 - \frac{1}{2} M u_A^2 = \frac{1}{2} \frac{M^2}{m + M} u_A^2 - \frac{1}{2} M u_A^2$

$= \frac{1}{2} M u_A^2 \frac{-m - M + M}{m + M} = -\frac{mM}{2(m + M)} u_A^2$ (17)

- (17) 2

(i) (A) $H = \frac{I}{2\pi a}$ の公式より 磁場の強さ H は I に比例し、 a に反比例する
 (1) (2) (3) (4)



左の図のように、地磁気は常に北向きにかかり、電流の作る磁場は右ねじの法則に従って、反時計まわりとなっている。

このことから南北から 60° の方向に針がふたつき可能性のあるのは、(あ) と (う) の2つだけ (1)

このとき、(あ) の石磁場の、南北方向と

60° であることから

$$H_E : H_1 = 1 : \sqrt{3}$$

となり

$$H_E = \frac{1}{\sqrt{3}} H_1 \text{ が成り立つ} \quad (2)$$

針のふれ方は左上を参考にし左図のようになり

$$(ii) I = \frac{E}{r}, \quad F = BIL = \frac{BEL}{r} \geq (m+M)g \quad (3)$$

$$E_0 = \frac{(m+M)rg}{BL} \quad (4) \quad (e) \text{ 磁束}$$

回路の式 $2E_0 - \frac{BvL}{r} = Ir$ (5)

運動方程式 $(m+M)a = BIL - (m+M)g$

誘起起電力は磁束の増加を妨げる方向の磁場を作り出す向きに電流 ... $b \rightarrow a$ (1) (5)

$$\begin{aligned} \text{このとき } BIL &= BL \times \frac{2E_0 - BvL}{r} \\ &= \frac{2BL}{r} \times \frac{(m+M)rg}{BL} - \frac{B^2 v L^2}{r} \end{aligned}$$

$$= 2(m+M)g - \frac{B^2 L^2 v}{r} \quad (6)$$

$$\therefore \alpha = 2g - \frac{B^2 L^2 v}{r(m+M)} - g = g - \frac{B^2 L^2 v}{r(m+M)} \quad (7)$$

(B) $BvL = (r+R)I$

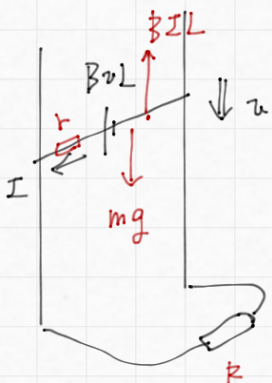
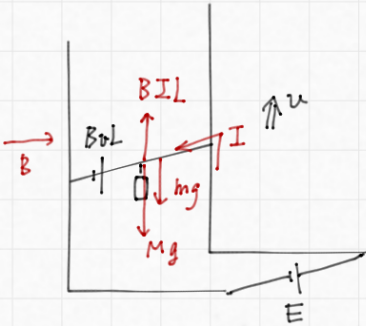
$a \rightarrow b$ に向かって $\frac{BvL}{r+R}$ の電流が流れている

(8) (7)

(2) (9)

等速になったのは $BIL = mg$ のときで

$$B \cdot \frac{BvL}{r+R} L = mg \text{ より } v = \frac{mg(r+R)}{B^2 L^2} \quad (10)$$



3

(i) 振幅は 3 m (a), 波長は 5 m (b)

$0.25\text{ s} = 0.5\text{ m}$ 進む 11 s の 2.5 m (c)

周期 = 波長 \div 速さ = $5 \div 2.5 = 2\text{ s}$ (d)

振動数 = $\frac{1}{\text{周期}} = 0.5\text{ (1/s)}$ (e)

(ii) λ の距離進むのに $\frac{\lambda}{v}$ (秒) がかかる。よって、 $x = 0$ と $t = 11\text{ s}$ の $\frac{\lambda}{2}$ 選ぶ

$$y_1 = A \sin \frac{2\pi}{T} \left(t - \frac{x}{v} \right) \quad (1)$$

負の向きに進む場合は $\frac{\lambda}{2}$ 秒遅れる

$$y_2 = A \sin \frac{2\pi}{T} \left(t + \frac{x}{v} \right) \quad (2)$$

- (1) サ
- (2) ナ
- (3) シ

$$y_1 + y_2 = A \left\{ \sin \frac{2\pi}{T} \left(t - \frac{x}{v} \right) + \sin \frac{2\pi}{T} \left(t + \frac{x}{v} \right) \right\}$$

$$= 2A \sin 2\pi \frac{t}{T} \cos \frac{2\pi x}{Tv}$$

$$= 2A \sin \frac{2\pi}{T} t \cos \frac{2\pi}{vT} x \quad \dots \textcircled{4}$$

- (4) シ
- (5) ナ

$x = 0$ のとき $y_1 = y_2 = A \sin \frac{2\pi}{T} t$ (6)

- (6) シ

これは定常波の腹であること示している (7)

- (7) シ

④ $x = 0$ とすると

$$y = 2A \sin \frac{2\pi}{T} t$$

このグラフは (8) (8)

- (8) シ

定常波の節となるのは $y_1 = -y_2$ となるのは ④ より (9)

- (9) ナ

$$\cos \frac{2\pi}{vT} L = 0 \text{ となるから } \frac{2\pi}{vT} L = \frac{\pi}{2} + n\pi$$

- (10) ナ

- (11) ナ

- (12) ナ, (13) ナ