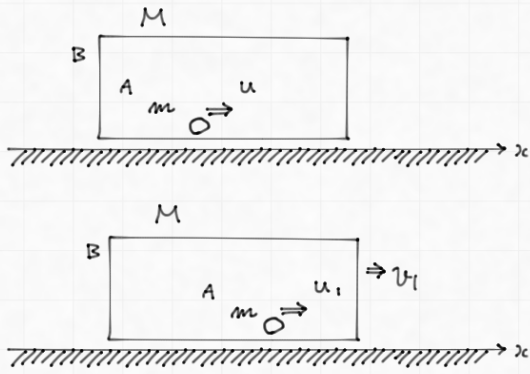


1



小球Aの運動量の変化 = $m u_1 - m u = \text{力積} = \int \bar{f} dt$ (1)

平均の力 $\bar{f} = \frac{m(u_1 - u)}{\Delta t}$ (3)

運動量保存 $m u = m u_1 + M v_1$

はねかえり $-e = \frac{u_1 - v_1}{u - 0}$

$u_1 = \frac{m - eM}{m + M} u$ (12) , $v_1 = \frac{(1+e)m}{m + M} u$ (13)

$\Delta E = \frac{1}{2} m u_1^2 + \frac{1}{2} M v_1^2 - \frac{1}{2} m u^2$

$= \frac{1}{2} u^2 \left\{ \frac{m(m - eM)^2}{(m + M)^2} + \frac{M m^2 (1 + e)^2}{(m + M)^2} - m \right\}$

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

$= \frac{1}{2} m M u^2 \frac{(e^2 - 1)(m + M)}{(m + M)^2} = \frac{(e^2 - 1) m M u^2}{2(m + M)}$ (14)

箱の中の人に速さ eu まで進んでくると見えている



$e < 1$ だから $\Delta E < 0$ 小球のエネルギーは減少する (15)

1回目の衝突から2回目の衝突までに要する時間は $\frac{l}{eu}$ (16)

運動量保存は成立し続けている

$m u = m u_1 + M v_1 = m u_2 + M v_2 = \dots = m u_n + M v_n$ (17)

はねかえりの式より

$-e u = u_1 - v_1, -e(u_1 - v_1) = u_2 - v_2, -e(u_2 - v_2) = u_3 - v_3, \dots$

$u_n - v_n = (-e)^n u$ (18)

b, c を連立 $m u = m u_n + M(u_n - (-e)^n u)$

$u_n = \frac{m + (-e)^n M}{m + M} u$

$v_n = \frac{1 - (-e)^n}{m + M} m u$

$\Delta E_n = \frac{1}{2} m u_n^2 + \frac{1}{2} M v_n^2 - \frac{1}{2} m u^2$

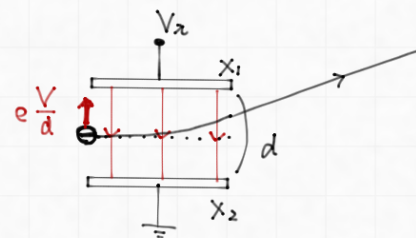
$= \frac{1}{2} m u^2 \left\{ \frac{(m + (-e)^n M)^2}{(m + M)^2} + \frac{(1 - (-e)^n)^2 M m}{(m + M)^2} - 1 \right\}$

$= \frac{m u^2}{2(m + M)^2} \left(m^2 + 2(-e)^n m M + (-e)^{2n} M^2 + M m - 2(-e)^n M m + (-e)^{2n} M m - m^2 - 2mM - M^2 \right)$

$= \frac{m M u^2}{2(m + M)^2} \left\{ (-e)^{2n} M - m + (-e^{2n}) m - M \right\} = \frac{m M u^2}{2(m + M)} \left\{ (-e^{2n}) - 1 \right\} \rightarrow \frac{-m M u^2}{2(m + M)}$ (19)

[I]

電場の大きさは $\frac{V_2}{d}$ だから電子は $e \frac{V_2}{d}$ の大きさの力を x 軸正の向き \odot に受ける



電場を通過中の x 方向の加速度を α とすると、運動方程式は

$$m\alpha = e \frac{V_2}{d}$$

x 方向の速度 v_x と位置 x は

$$v_x = \alpha t \quad , \quad x = \frac{1}{2} \alpha t^2$$

と表される。電子がコンデンサのあいだを通過するのに $\frac{l}{v_0}$ 秒を要するので、通過直後の x 方向の速度 v_{x0} および位置 x_0 は

$$v_{x0} = \alpha \frac{l}{v_0} = \frac{e l V_2}{m d v_0} \quad (a) \quad x_0 = \frac{1}{2} \alpha \left(\frac{l}{v_0} \right)^2 = \frac{e l^2 V_2}{2 m d v_0^2}$$

電極を通過後、蛍光面に達するまでにかかる時間は $\frac{D}{v_0}$ だから、そのあいだの x 方向の変位は $v_{x0} \times \frac{D}{v_0}$ となる。よって

$$x_c = x_0 + v_{x0} \times \frac{D}{v_0} = \frac{e l^2 V_2}{2 m d v_0^2} + \frac{e l V_2}{m d v_0} \times \frac{D}{v_0} = \frac{e l D}{m d v_0^2} \left(1 + \frac{l}{2D} \right) V_2 \quad (b)$$

1) $\frac{l}{2D}$ だから

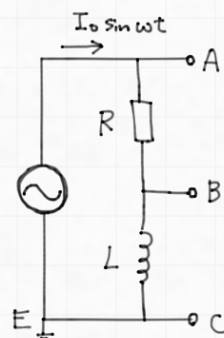
$$x_c \approx \frac{e l D}{m d v_0^2} V_x \quad \text{同様に} \quad y_c \approx \frac{e l D}{m d v_0^2} V_y$$

[2] 抵抗のリアクタンスは R で電流と同位相の電圧がかかるので

$$V_{AB} = I_0 R \sin \omega t \quad (c)$$

コイルのリアクタンスは ωL で電圧の位相は電流よりも $\frac{\pi}{2}$ だけ進んでいる

$$V_{BC} = I_0 \omega L \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right) \quad (d)$$



(i) $\frac{e l D}{m d v_0^2} = r$ と表す ($\alpha_x = \alpha_y = r$) と

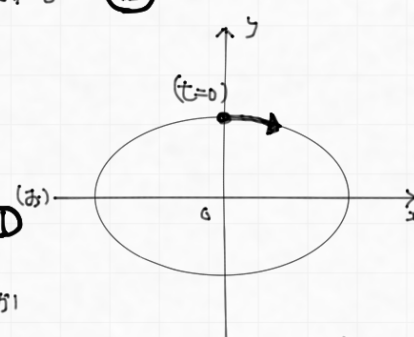
$$x_c = r V_{AB} = r I_0 R \sin \omega t$$

Y_1, Y_2 はともに接地したので $V_y = 0$ なので $y_c = r V_y = 0$

これは原点が x 軸方向に単振動することを示しているから軌跡は $\textcircled{13}$ (ii)

(ii) $x_c = 0, y_c = r I_0 \omega L \cos \omega t$ だから軌跡は $\textcircled{8}$ (iii)

(iii) $x_c = r I_0 R \sin \omega t, y_c = r I_0 \omega L \cos \omega t = \frac{1}{2} r I_0 R \cos \omega t$
軌跡はだ円だ $\textcircled{4}$ 右のように動き始めるので時計まわり $\textcircled{1}$ (iv)



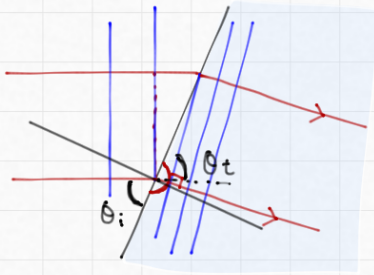
(iv) $\omega \rightarrow 0$ とすると $y_c \rightarrow 0$ となるからだ円はつぶれてしまう。 $\textcircled{13}$ (v)

3 [1] $f = \frac{\omega}{2\pi}$ ^(あ), $\lambda = \frac{c}{f} = \frac{2\pi c}{\omega}$ ^(い)

$(x_1, y_1, 0)$ での平面波Aの位相は $(0, 0, 0)$ よりも距離 x_1 の分だけ遅れることになる。

$z = E_0 \sin \omega \left(t - \frac{x_1}{c} \right)$ ^(う)

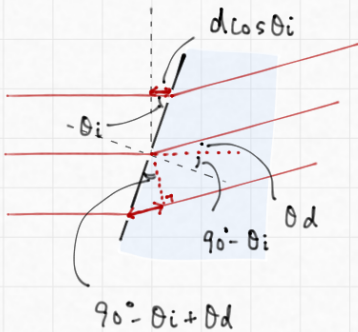
[2] $f_B = f = \frac{\omega}{2\pi}$ ^(え), $c_B = \frac{c}{n}$ ^(お), $\lambda_B = \frac{\lambda}{n} = \frac{2\pi c}{\omega n}$ ^(か)



← θ を水で目に書いた $\textcircled{3}$ ^A が正しい図。

屈折の式 $\frac{\sin(90^\circ - \theta_i)}{\sin(\theta_t - \theta_i)} = \frac{n}{1}$ より $\frac{\cos \theta_i}{\sin(\theta_t - \theta_i)} = n$ \textcircled{B}

[3]



左図より、隣り合うスリット間の位相差は

$\phi_A = \frac{d \cos \theta_i}{\lambda} \times 2\pi = 2\pi d \cos \theta_i \times \frac{\omega}{2\pi c} = \frac{d \omega \cos \theta_i}{c}$ ^(き)

左図より、 $\phi_B = \frac{nd \sin(90^\circ - \theta_i + \theta_d)}{\lambda} \times 2\pi = \frac{n \omega d \cos(\theta_i - \theta_d)}{c}$ ^(く)

$\phi_A - \phi_B = 2\pi m$ を満たす θ が強めあう \textcircled{C}