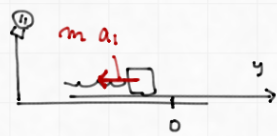


東京大2019

I (i) $t = t_1$ のとき $v(t_1) = a_1 t_1$

$t = t_1 + t_2$ のとき $x(t_1 + t_2) = \frac{1}{2} a_1 t_1^2 + a_1 t_1 \times (t_2 - t_1) + \frac{1}{2} a_1 t_2^2 = a_1 t_1 t_2$

(2) $0 \leq t \leq t_1$



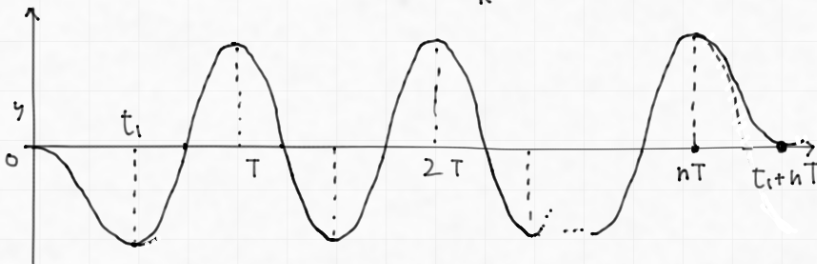
-y 方向に慣性力 ma_1

力のつりあいを考えよ。 $ma_1 = ky_0$ $y_0 = \frac{ma_1}{k}$

中心 $y = -\frac{ma_1}{k}$, 振幅 $\frac{ma_1}{k}$ 周期 T の単振動。

$t_1 < t < t_1 + nT$

加速を終えたとき ($t = t_1$) $y = -\frac{ma_1}{k} \times 2$ だから、 $y = 0$ を中心とし、
振幅 $\frac{2ma_1}{k}$ の単振動を行う



$t = t_1 + t_2$ のとき

y 座標は 0

台車に対する速度は 0

(3) 力のつりあから 振動中心は $0 \sim \frac{T}{2}$ で $y = -\frac{ma_2}{k}$ $\frac{T}{2} \sim T$ で $y = \frac{ma_2}{k}$

$t = T$ で $y = 0$ とするのは、半周期前の $t = \frac{T}{2}$ のとき、 $y = \frac{2ma_2}{k}$ にいるといける

これは $0 \sim \frac{T}{2}$ のときの振幅が $\frac{3ma_2}{k}$ であることと意味し、したがって $t = 0$ のとき

$y = -\frac{ma_2}{k} - \frac{3ma_2}{k} = -\frac{4ma_2}{k}$ に位置していたことが分かった。 $y_0 = -\frac{4ma_2}{k}$ より $a_2 = -\frac{ky_0}{4m}$

II



(i) $f = mg \sin \theta - ma \cos \theta$

(ii) 振幅は $\frac{\theta_0 - \theta_1}{2}$ 中心は $\frac{\theta_0 + \theta_1}{2}$ だから

$\theta - \frac{\theta_0 + \theta_1}{2} = \frac{\theta_0 - \theta_1}{2} \cos \sqrt{\frac{g}{l}} t$ $\therefore \theta = \frac{\theta_0 - \theta_1}{2} \cos \sqrt{\frac{g}{l}} t + \frac{\theta_0 + \theta_1}{2}$

$\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$ より $F = -m\omega^2 l (\theta - \frac{\theta_0 + \theta_1}{2}) = -mg (\theta - \frac{\theta_0 + \theta_1}{2})$

$F = f$ より $-mg (\theta - \frac{\theta_0 + \theta_1}{2}) = mg \sin \theta - ma \cos \theta$

$-g\theta + \frac{g}{2}(\theta_0 + \theta_1) = g\theta - a$

$a = 2g\theta - \frac{g}{2}(\theta_0 + \theta_1) = g(\theta_0 - \theta_1) \cos \sqrt{\frac{g}{l}} t + g(\theta_0 + \theta_1) - \frac{g}{2}(\theta_0 + \theta_1) = \left((\theta_0 - \theta_1) \cos \sqrt{\frac{g}{l}} t + \frac{\theta_0 + \theta_1}{2} \right) g$

(i) $v = \int_0^t \left((\theta_0 - \theta_1) \cos \sqrt{\frac{g}{l}} t + \frac{\theta_0 + \theta_1}{2} \right) g dt = g(\theta_0 - \theta_1) \sqrt{\frac{l}{g}} \sin \sqrt{\frac{g}{l}} t + \frac{\theta_0 + \theta_1}{2} g t$

$v_1 = v\left(\frac{T}{2}\right) = \frac{\theta_0 + \theta_1}{2} \times g \times \frac{T}{2} = \frac{(\theta_0 + \theta_1)T}{4} g = \frac{\theta_0 + \theta_1}{4} g \times 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} = \frac{\pi}{2} (\theta_1 + \theta_2) \sqrt{lg}$

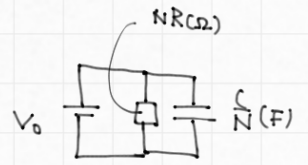
(ii) 振幅は $-\frac{\theta_1}{2}$, 中心は $\frac{\theta_1}{2}$ (i) と同様にして $v_2 = \frac{\pi}{2} \theta_1 \sqrt{lg}$

(iii) $v_1 + v_2 = 0$ とあるから $\theta_1 + \theta_2 + \theta_1 = 0$ $\theta_1 = -\frac{1}{2}\theta_2$

2

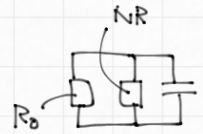
I $R = \rho \frac{d}{S}$, $C = \epsilon \frac{S}{d}$

II (1) 素子Xの抵抗値は NR, 容量は $\frac{1}{\frac{1}{C} + \frac{1}{C} + \dots + \frac{1}{C}} = \frac{C}{N}$



したがって右上図の回路と等価。十分な時間が経ったとき、コンデンサーを流れる電流は0のため

電流 $\frac{V_0}{NR}$ 電圧量 $\frac{C}{N} V_0$



(2) コンデンサーに蓄えられていたエネルギーは $\frac{1}{2} \frac{C}{N} V_0^2$

2つの抵抗は並列に接続されており消費電力は電圧Vのときで

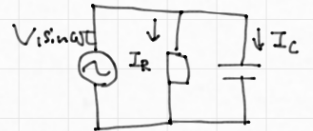
$\frac{V^2}{R_0} : \frac{V^2}{NR}$ となり常に $NR : R_0$ の比となっている。したがって R_0 で消費されたエネルギーは

$\frac{1}{2} \frac{C}{N} V_0^2 \times \frac{NR}{NR+R_0} = \frac{CRV_0^2}{2(NR+R_0)}$ この値は N が大きくなると分母が大きくなるので単純に減少する (2)

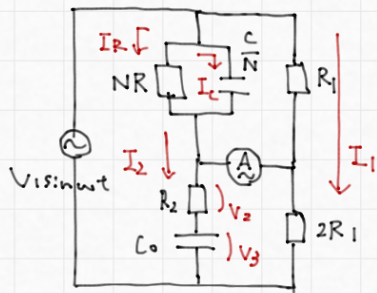
(3) 抵抗を流れる電流の最大値を I_R とすると $I_R NR = V_0$ より $I_R = \frac{V_0}{NR}$

コンデンサーを流れる電流の最大値を I_C とすると $I_C \frac{1}{\omega \frac{C}{N}} = V_0$ より $I_C = \frac{\omega C V_0}{N}$

抵抗を流れる電流は電圧と同位相、コンデンサーでは $\frac{\pi}{2}$ 遅れているので。



$I_C(t) = \frac{V_0}{NR} \sin \omega t + \frac{\omega C V_0}{N} \sin(\omega t + \frac{\pi}{2}) = \frac{V_0}{N} \left(\frac{1}{R} \sin \omega t + \omega C \cos \omega t \right)$



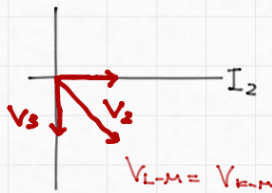
III 3 R_1 と $2R_1$ を流れる電流は等しく。電圧は抵抗に比例する

$V_{R-M} = \frac{2R_1}{2R_1+R_1} V_1 \sin \omega t = \frac{2}{3} V_1 \sin \omega t$

1.7

V_2, V_3 を左のように設定して

$V_2 = I_2 R_2$, $V_3 = I_2 \frac{1}{\omega C_0} = I_2 R_2$



$I_2 = \frac{V_2}{R_2} = \frac{2V_2}{3R_2} \times \frac{1}{\sqrt{2}} \sin(\omega t + \frac{\pi}{4})$

$= \frac{\sqrt{2}}{3} \frac{V_1}{R_2} \left(\sin \omega t \times \frac{1}{\sqrt{2}} + \cos \omega t \times \frac{1}{\sqrt{2}} \right)$

$= \frac{V_1}{3R_2} \sin \omega t + \frac{V_1}{3R_2} \cos \omega t$

I $V_{J-K} = \frac{1}{3} V_1 \sin \omega t$

したがって $I_R + I_C = \frac{V_1}{3NR} \sin \omega t + \frac{1}{3} \omega \frac{C}{N} V_1 \sin(\omega t + \frac{\pi}{2}) = \frac{V_1}{3NR} \sin \omega t + \frac{\omega C V_1}{3N} \cos \omega t$

1.7. $\frac{V_1}{3R_2} \sin \omega t + \frac{V_1}{3R_2} \cos \omega t = \frac{V_1}{3NR} \sin \omega t + \frac{\omega C V_1}{3N} \cos \omega t$

$R_2 = NR = \frac{N}{\omega C}$

$R_2 = \rho \frac{d}{S} N = \frac{N}{\omega} \times \frac{d}{\epsilon S}$ 1.7 $\epsilon = \frac{Nd}{\omega S R_2}$ $\rho = \frac{S R_2}{d N}$

3 I

(1) 屈折の法則 $\frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{n_2}{n_1}$ より $\frac{\theta_1}{\theta_2} \doteq \frac{n_2}{n_1}$

(2) $\triangle CPO$ について考えて $\theta_1 = \alpha_1 + \phi$
 $\triangle APO$ について $\theta_2 = \alpha_2 + \phi$

(3) $\sin \alpha_2 \doteq \frac{h}{r_2}$, $\sin \alpha_1 \doteq \frac{h}{r_1}$, $\sin \phi = \frac{h}{r}$ より

$\alpha_1 \doteq \frac{h}{r_1}$, $\alpha_2 \doteq \frac{h}{r_2}$, $\phi \doteq \frac{h}{r}$

(4) (1) ~ (3) を連立

$n_1(\alpha_1 + \phi) = n_2(\alpha_2 + \phi)$

$n_1\left(\frac{h}{r_1} + \frac{h}{r}\right) = n_2\left(\frac{h}{r_2} + \frac{h}{r}\right)$

$\therefore n_1\left(\frac{1}{r} + \frac{1}{r_1}\right) = n_2\left(\frac{1}{r} + \frac{1}{r_2}\right)$

(5) 3-2(A) の場合

$\frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{n_2}{n_1}$ より $\frac{\theta_1}{\theta_2} \doteq \frac{n_2}{n_1}$

$\triangle COP$ について $\theta_1 + \alpha_1 = \phi$

$\triangle AOP$ について $\theta_2 + \alpha_2 = \phi$

$\alpha_1 \doteq \frac{h}{r_1}$, $\alpha_2 \doteq \frac{h}{r_2}$, $\phi = \frac{h}{r}$

以上を連立して

$n_1\left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_1}\right) = n_2\left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_2}\right)$

3-2(B)

同様に $\frac{\theta_1}{\theta_2} \doteq \frac{n_2}{n_1}$

$\triangle COP$ について $\phi + \theta_1 = \alpha_1$

$\triangle AOP$ について $\phi + \theta_2 = \alpha_2$

$\alpha_1 \doteq \frac{h}{r_1}$, $\alpha_2 \doteq \frac{h}{r_2}$, $\phi = \frac{h}{r}$

以上を連立して

$n_1\left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_1}\right) = n_2\left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_2}\right)$

II (1) (式1)で $\frac{1}{r} = 0$ として $\frac{n_1}{r_1} = \frac{n_2}{r_2}$ だから $r_2 = \frac{n_2}{n_1} r_1$

よって 観測者から光源までの見かけの距離は $L_2 + \frac{n_2}{n_1} L_1$ となる。

(2) (1) と同様に 観測者から光源までの見かけの距離は

$L_2 - d + \frac{n_2}{n_f}\left(d + \frac{n_f}{n_1} L_1\right)$

これが $L_1 + L_2$ に等しいので $\frac{n_2}{n_1} L_1 - L_1 = d - \frac{n_2}{n_f} d$

$d = \frac{\frac{n_2}{n_1} - 1}{1 - \frac{n_2}{n_f}} L_1 = \frac{n_2 - n_1}{n_f - n_2} \frac{n_f}{n_1} L_1$

$d > 0$ だから $n_2 - n_1 > 0$ かつ $n_f - n_2 > 0$ または $n_2 - n_1 < 0$ かつ $n_f - n_2 < 0$

$\therefore n_1 < n_2 < n_f$ または $n_f < n_2 < n_1$

(3) (A) だとすると I(4)より $r_2 = 4 - L_2 = 2$ だから

$1.5\left(\frac{1}{r} + \frac{1}{1}\right) = 1 \times \left(\frac{1}{r} + \frac{1}{2}\right)$ とするが、これを解くと $r = -0.5$ となり成立しない

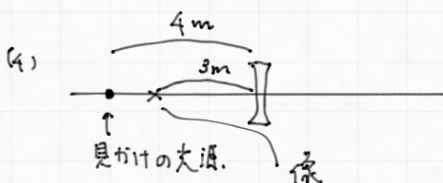
(B) だとすると $r < 1$ のとき、(図3-2(A))

$1.5\left(\frac{1}{r} - \frac{1}{1}\right) = 1 \times \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{2}\right)$ より $r = 0.5 < 1$

$r > 1$ のとき、 $r_2 < r < 1$ となり成立しない。

よって

球面は 図3-2(B) で $r = 0.5$



凸レンズでは、光源の内側に虚像が生じることはないで、凹レンズ

$\frac{1}{4} + \frac{1}{-3} = -\frac{1}{f}$ より $f = 12$

焦点距離 12m の凹レンズ