

医学部専門予備校 クエスト 解答速報

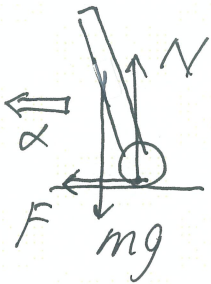
東京大学 (理系) 物理

試験日 2月26日 (木)



第1問

I



剛体棒が水平面から受ける静止摩擦力の大きさを F , 垂直抗力の大きさを N とし、加速度の大きさを α とする。

運動方程式 (以下、EOM. と略記) と立てると、

$$\begin{cases} m\alpha = F \\ 0 = N - mg \end{cases}$$

また、

$$F \leq \mu N$$

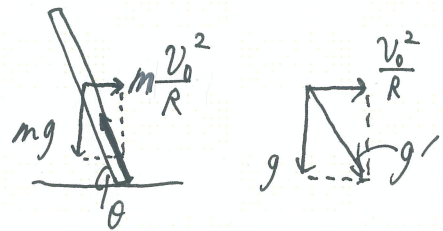
以上から、

$$m\alpha \leq \mu mg$$

$$\therefore \alpha \leq \mu g$$

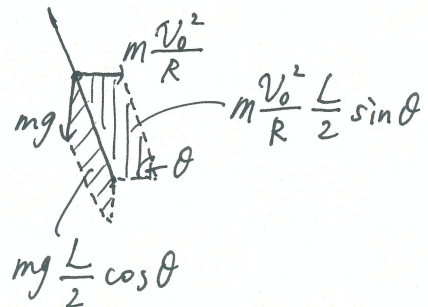
II

(1) 棒に固定した座標系で考えると、棒が受ける力は以下。



$$\begin{aligned} \tan \theta &= \frac{mg}{m \frac{v_0^2}{R}} \\ &= \frac{gR}{v_0^2} \end{aligned}$$

① カのE-xのつり合い



$$0 = mg \frac{L}{2} \cos \theta - m \frac{v_0^2}{R} \frac{L}{2} \sin \theta$$

$$\therefore \tan \theta = \frac{gR}{v_0^2}$$

(2) EOM. と立てると,

$$\begin{cases} \text{水平方向: } m \frac{v^2}{R} = F \\ \text{鉛直方向: } 0 = N - mg \end{cases}$$

また,

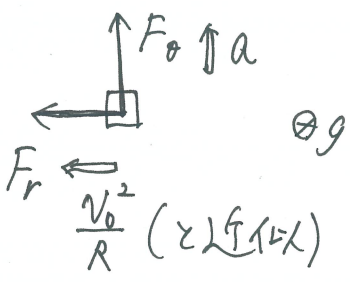
$$F \leq \mu N$$

以上から,

$$m \frac{v^2}{R} \leq \mu mg$$

$$\therefore v \leq \sqrt{\mu g R} = v_1$$

(3)



静止摩擦力の半径方向成分の大きさを F_r , 接線方向成分の大きさを F_θ とする。

EOM. と立てると,

$$\begin{cases} \text{半径方向: } m \frac{v_0^2}{R} = F_r \\ \text{接線方向: } ma = F_\theta \end{cases}$$

よって、求める静止摩擦力の大きさ F は,

$$\begin{aligned} F &= \sqrt{F_r^2 + F_\theta^2} \\ &= m \sqrt{\left(\frac{v_0^2}{R}\right)^2 + a^2} \end{aligned}$$

(4) $F \leq \mu N = \mu mg$

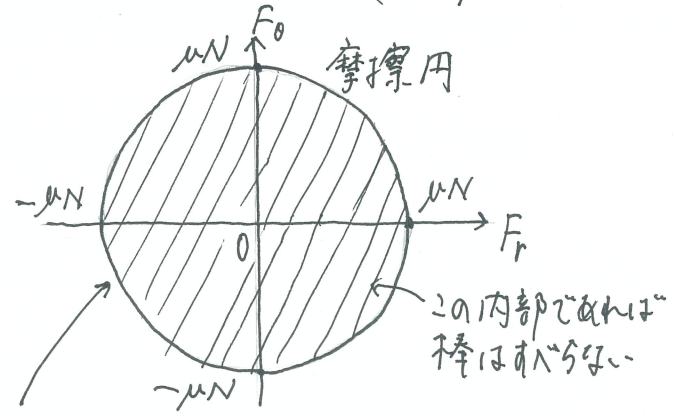
ゆえに,

$$m \sqrt{\left(\frac{v_0^2}{R}\right)^2 + a^2} \leq \mu mg$$

$$\therefore a \leq \sqrt{(\mu g)^2 - \left(\frac{v_0^2}{R}\right)^2}$$

• $F = \sqrt{F_r^2 + F_\theta^2} \leq \mu N$

$$\therefore F_r^2 + F_\theta^2 \leq (\mu N)^2$$



円周上は力が働ける直前。

F_r と F_θ は「トレードオフ」の関係にあることが分かる。

つり、

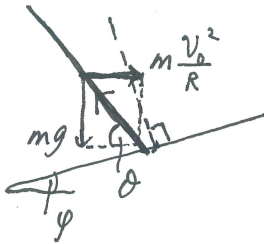
曲がるために力 F_r を使えば F_θ は小さく
なり進行方向の加速度は小さくなる。

進行方向の加速度 a のために F_θ を使えば
 F_r は小さくなり横すべりしやうになる。

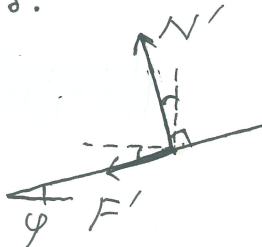
IV

(1) II(1) と同様にして、

$$\tan \theta = \frac{gR}{v_0^2}$$



(2) 棒が路面から受ける垂直抗力の
大きさを N' 、静止摩擦力の大きさを
 F' とする。



EOM. を立てると、

$$\begin{cases} \text{水平方向: } m \frac{v^2}{R} = F' \cos \phi + N' \sin \phi \dots \textcircled{1} \\ \text{鉛直: } 0 = N' \cos \phi - F' \sin \phi - mg \end{cases}$$

$\dots \textcircled{2}$

$$\textcircled{1} \times \sin \phi - \textcircled{2} \times \cos \phi \text{ から } F' \text{ を消すと、}$$

$$N' = m \frac{v^2}{R} \sin \phi + mg \cos \phi$$

$$\text{また、}$$

$$F' = m \frac{v^2}{R} \cos \phi - mg \sin \phi$$

$$F' \leq \mu N' \text{ と考えれば、}$$

$$m \frac{v^2}{R} \cos \phi - mg \sin \phi \leq \mu m \frac{v^2}{R} \sin \phi + \mu mg \cos \phi$$

$$\therefore v \leq \sqrt{\frac{\mu + \tan \phi}{1 - \mu \tan \phi} gR}$$

~~~~~

$$= v_2$$

$$(3) \frac{v_2}{v_1} = \sqrt{\frac{\mu + \tan \phi}{(1 - \mu \tan \phi) \mu}}$$

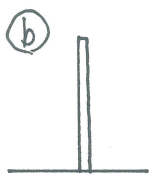
$$= \sqrt{\frac{1 + \frac{\tan \phi}{\mu}}{1 - \mu \tan \phi}} > 1$$

これより、勾配にかついている方が、おなじ  
こたなくより大きな速さで等速円運動  
できる (カーブできる) 中え。

• バック角  $\theta$  と傾斜角  $\varphi$



① 摩擦あり



② 無し (凍った路面)

①  $F$  を向心力としてカーブできる

② 凍った路面だと  $F \approx 0$  やえ、カーブするのは難しい

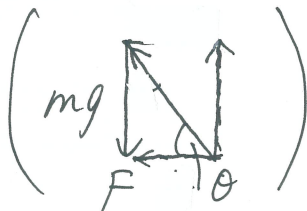
EOM. ①,

$$\text{①: } m \frac{v^2}{R} = F$$

これより、 $v$  (大) や  $R$  (小) で  $F$  (大).

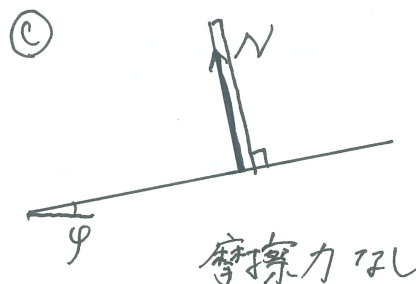
ここで、

$$F = \frac{mg}{\tan \theta}$$



より、 $F$  (大) にしたい時は  $\theta$  (小) にしたい。つまり、 $\theta$  (小) にしたい。

つまり、速く大きからいり、半径の小さい道の場合は、より大きく傾かなければならぬ ( $\theta$  (小) にしたい)。これは日常生活から実感できるのではないだろうか。

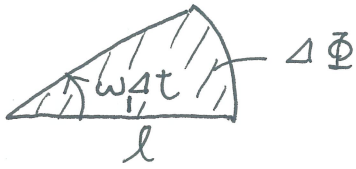


$\varphi \neq 0$  の場合は、たとえ路面が凍っていたとしても、 $N$  の水平成分により円運動 (カーブ) することが出来る。

ただし、この場合の速さは  $\sqrt{gR \tan \varphi}$  に限られる。(計算してみよう。)

第2問

I



微小時間  $\Delta t$  の間に、導体棒が横切る磁束を  $\Delta\Phi$  とすると、

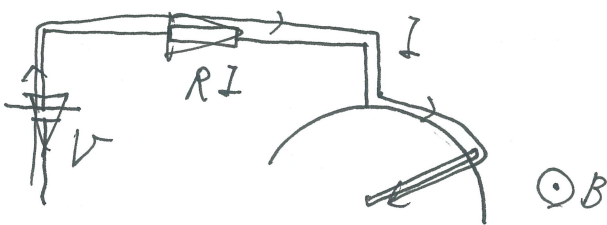
$$\Delta\Phi = B \frac{1}{2} l^2 \omega_1 \Delta t$$

よって、 $E_1 = \frac{\Delta\Phi}{\Delta t}$

$$= \frac{1}{2} B l^2 \omega_1$$

II

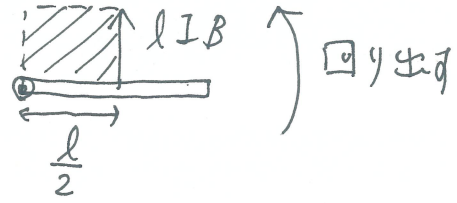
(1)



スイッチON直後

スイッチを入れた直後、棒に発生する誘導起電力は0と考えるから、棒に流れる電流の大きさ  $I$  は、

$$I = \frac{V}{R}$$



よって、求める力の大きさ  $\alpha$  は、

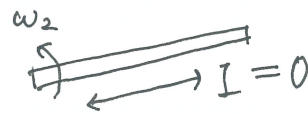
$$lIB \frac{l}{2} = \frac{VBl^2}{2R}$$

(2)  $\alpha$

(3) キルヒホッフ第2法則より、

$$V - \alpha \omega_2 = 0$$

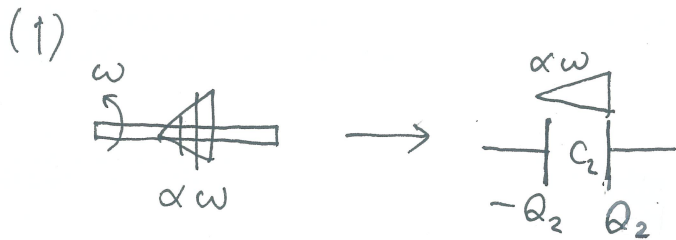
$$\therefore \omega_2 = \frac{V}{\alpha}$$



III 棒に生じる誘導起電力の大きさは  $\alpha \omega_3$  である。これがコイルの1の電圧に等しいので、求める静電エネルギーは、

$$\frac{1}{2} C_1 (\alpha \omega_3)^2$$

IV



題意より、

$$\begin{cases} \frac{1}{2} C_2 (\alpha \omega)^2 = \frac{1}{2} \beta \omega^2 \\ Q_2 = C_2 \alpha \omega \end{cases}$$

$$\therefore \begin{cases} C_2 = \frac{\beta}{\alpha^2} \\ Q_2 = \frac{\beta}{\alpha} \omega \end{cases}$$



(天文学的にか) EOM. より、

$$\beta \frac{d\omega}{dt} = lIB \frac{l}{2} = \alpha I$$

慣性モーメント

(回転運動の変化を示す物理量)

また、 $V = \alpha \omega$  より、

$$\frac{d\omega}{dt} = \frac{1}{\alpha} \frac{dV}{dt}$$

より、2式から  $\frac{d\omega}{dt}$  を消すと、

$$\frac{\beta}{\alpha} \frac{dV}{dt} = \alpha I$$

$$\therefore I = \frac{\beta}{\alpha^2} \frac{dV}{dt} \dots \textcircled{a}$$

ここで、 $Q = CV$ ,  $I = \frac{dQ}{dt}$  より、

$$I = C \frac{dV}{dt} \dots \textcircled{b}$$

②と③を比較して、

$$C = \frac{\beta}{\alpha^2}$$

慣性モーメント  $\beta$  ②で  $C$  ③.

ソレノイドコイルの場合、

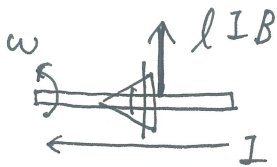
$$V = L \frac{dI}{dt}$$

$$\therefore I = \frac{1}{L} \int V dt \dots \textcircled{c}$$

②と③を比較するのは不可能.

ゆえに、0-P 向の部分と「仮想ソレノイドコイル」とみなすことはできない.

ii) エネルギーについて



誘起起電力がして仕事率  $P$

$$P = -\alpha \omega I$$

アンペール力が  $P'$

$$P' = lIB \cdot \frac{l\omega}{2}$$

$$= \alpha \omega I$$

$\therefore P + P' = 0$

「ローレンツ力は仕事をしない」との現れ

(2) スイッチを Y に切り替えて十分に時間が経過したときのコンデンサー 1, 2 の電圧は等しい。これを  $V'$  とすると、電荷保存則より、

$$C_2 V = (C_1 + C_2) V'$$

$$\therefore V' = \frac{C_2}{C_1 + C_2} V$$

よって、コンデンサー 1 の静電エネルギーは、

$$\frac{1}{2} C_1 V'^2 = \frac{1}{2} C_1 \left( \frac{C_2}{C_1 + C_2} V \right)^2$$

(3) 題意より、

$$V' = \alpha \omega_3$$

$$\therefore \omega_3 = \frac{C_2 V}{\alpha (C_1 + C_2)}$$

•  $C_2 \gg C_1$  の場合

$$\omega_3 = \frac{V}{\alpha \left( \frac{C_1}{C_2} + 1 \right)}$$

$$\approx \frac{V}{\alpha} = \omega_2$$

つまり、 $\omega$  はほとんど変わらない。

$C = \frac{\beta}{\alpha^2}$  と表せることから、C ⊕ で

β ⊕、あるいは、回転運動の変化は

小さいと考えられ、 $\omega_3 \approx \omega_2$  に近

糸内得できる。「β ⊕ ⇔ ω 変化

⊙ ⇔ C ⊕」であり、力学を電磁気

(β → C) により説明できるの

とても興味深い。

① X-ジ



$$Q = \frac{\beta}{\alpha} \omega \text{ より、} \Delta Q = \frac{\beta}{\alpha} \Delta \omega$$

$\Delta \omega$  微小ゆえ、 $\Delta Q$  も微小。

$C_1 \gg C_2$  の場合

$$\omega_3 \approx 0, \text{ 電圧} = \alpha \omega \approx 0$$

つまり、 $C_2$  の電圧は急激に下がる。

### 第3問

I

(1)  $L_1$  と  $S$  の距離を  $b$  とする.

写像公式より、

$$\frac{1}{D} + \frac{1}{b} = \frac{1}{d}$$

$$\begin{aligned} \therefore \frac{1}{b} &= \frac{D-d}{dD} \\ &\approx \frac{D}{dD} \quad (\because D \gg d) \end{aligned}$$

$$\therefore b \approx d$$

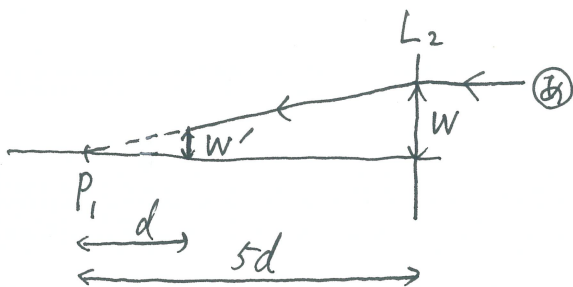
(2) (b)

(3)  $L_3$  の焦点距離を  $f_3$  とする.

写像公式より、

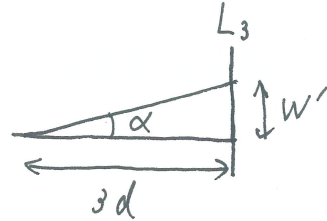
$$\frac{1}{-d} + \frac{1}{3d} = \frac{1}{-f_3}$$

$$\therefore f_3 = \frac{3}{2}d$$

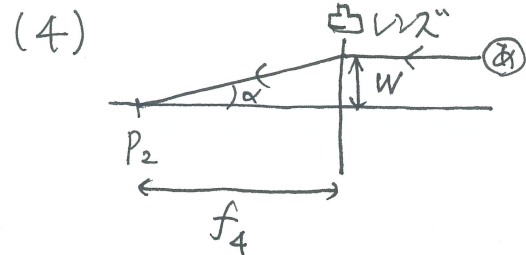


$$w' : W = d : 5d$$

$$\therefore w' = \frac{1}{5}W$$



$$\begin{aligned} \tan \alpha &= \frac{W'}{3d} \\ &= \frac{W}{15d} \end{aligned}$$



求める焦点距離を  $f_4$  とする.

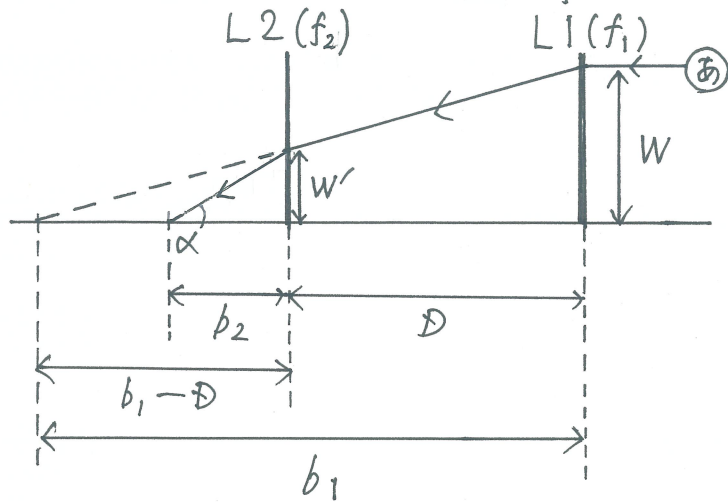
$$\tan \alpha = \frac{W}{f_4}$$

$$\therefore f_4 = \frac{W}{\frac{W}{15d}}$$

$$= 15d$$

(5) 単一の凸レンズだと焦点距離が  $15d$ ,  
図3-2の組み合わせレンズだと  $7d$  であり、  
後者だと望遠レンズの大きさを小さく  
8 することができる。

• 合成焦点距離  $F$  の式を導く



右からレンズ L1 (焦点距離  $f_1$ )、レンズ L2 ( $f_2$ ) とする。ただし  $f_1 > 0, f_2 > 0$  とする。

写像公式より、

$$\begin{cases} L1: \frac{1}{\infty} + \frac{1}{b_1} = \frac{1}{f_1} \dots \textcircled{1} \\ L2: \frac{1}{-(b_1 - D)} + \frac{1}{b_2} = \frac{1}{f_2} \dots \textcircled{2} \end{cases}$$

また、

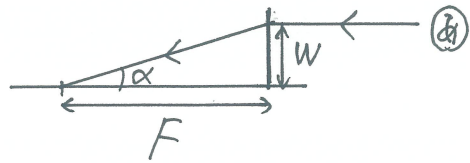
$$\tan \alpha = \frac{W'}{b_2} \dots \textcircled{3}$$

相似比を考えると、

$$\begin{aligned} (b_1 - D) : W' &= b_1 : W \\ \therefore W' &= \frac{b_1 - D}{b_1} W \dots \textcircled{4} \end{aligned}$$

$$\text{定義: } \frac{1}{F} \equiv \frac{\tan \alpha}{W} \dots \textcircled{5}$$

$\uparrow$  I(4)



①より、

$$b_1 = f_1$$

これを②に代入し、

$$\frac{1}{D - f_1} + \frac{1}{b_2} = \frac{1}{f_2}$$

$$\therefore \frac{1}{b_2} = \frac{1}{f_2} - \frac{1}{D - f_1} \dots \textcircled{6}$$

②と⑥に代入し、

$$\tan \alpha = \frac{1}{b_2} \frac{f_1 - D}{f_1} W$$

これを③と代入し、

$$\frac{\tan \alpha}{W} = \frac{1}{F} = \frac{1}{b_2} \frac{f_1 - D}{f_1}$$

これを⑥'に代入し、

$$\begin{aligned} \frac{1}{F} &= \left( \frac{1}{f_2} - \frac{1}{D - f_1} \right) \frac{f_1 - D}{f_1} \\ &= \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2} - \frac{D}{f_1 f_2} \dots \textcircled{7} \end{aligned}$$

$D \approx 0$  (L1とL2が非常に近い)

つまり、

$$\frac{1}{F} \approx \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2}$$

(覚えている人もいるでしょう)

本問では、

$$f_1 = 5d, f_2 = -\frac{3}{2}d, D = 4d$$

ゆえ、これを(7)に代入して、

$$\frac{1}{F} = \frac{1}{5d} - \frac{2}{3d} - \frac{4d}{5d(-\frac{3}{2}d)}$$

$$= \frac{1}{15d}$$

$$\therefore F = 15d$$

## II

(1)

$$\begin{aligned} \overline{W_2Q}^2 &= (d \cos \beta - x)^2 + (d \sin \beta - y)^2 \\ &= d^2 + x^2 + y^2 - 2d(x \cos \beta + y \sin \beta) \end{aligned}$$

$$\approx d^2 - 2d(x \cos \beta + y \sin \beta)$$

$$(\because |x|, |y| \ll d)$$

よって、

$$\overline{W_2Q} = d \left( 1 - \frac{2}{d}(x \cos \beta + y \sin \beta) \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\approx d(1 - (x \cos \beta + y \sin \beta))$$

$$\overline{W_1Q}^2 = (d-x)^2 + y^2$$

$$= d^2 + x^2 + y^2 - 2xd$$

$$\approx d^2 - 2xd$$

よって、

$$\overline{W_1Q} = d \left( 1 - \frac{2x}{d} \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\approx d - x$$

よって、

$$\Delta L = x - (x \cos \beta + y \sin \beta)$$

$$= x(1 - \cos \beta) - y \sin \beta$$

(2) 題意より、

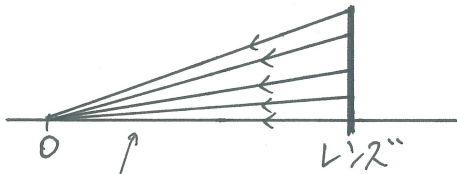
$$x(1 - \cos \beta) - y \sin \beta = \frac{\lambda}{2}$$

$x=0$  とし、

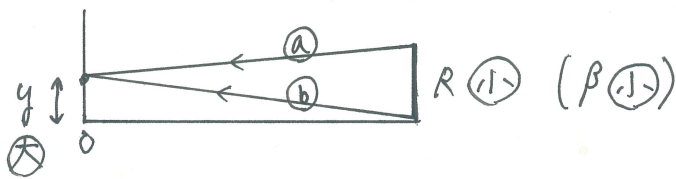
$$|y| = \frac{\lambda}{2 \sin \beta}$$

- この式から「 $\beta$  (大) で  $|y|$  (小)」だと分かる。題意より、 $\beta$  と  $\lambda$  の大きさはほぼ「比例」の関係だと考えられる。つまり、 $\beta$  (大)  $\Leftrightarrow R$  (大)。

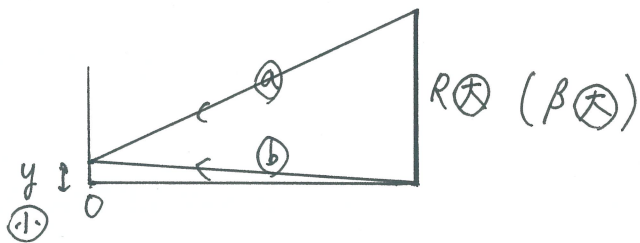
これは、レンズが大きいほどボケ(ピンボケ)が小さいことを示している。望遠鏡のレンズを巨大化させたい理由の一つがこの問題から分かる。



光学的距離は全て同じ



R(小)だと、光線 a と b の光路差が  $\frac{\lambda}{2}$  になるためには y(大) でなければならぬ。



R(大)だと、yの値が y=0 から少しだけ大きければ a と b の光路差が  $\frac{\lambda}{2}$  となる。

(3) 図 3-3 より、

$$\tan \beta = \frac{R}{d} = \frac{5}{12}$$

$$\therefore \sin \beta = \frac{5}{13}$$

$$\therefore |y| = \frac{5 \times 10^{-7} \text{ m}}{2 \frac{5}{13}}$$

$$= 6.5 \times 10^{-7} \text{ m}$$

(入(小)で |y|(小). つまり、赤色よりも紫色や青色の方が「シャープ」。

I(2) より、

$$H = \frac{D}{d} |y| \quad (h = |y| \text{ と } \Delta t =)$$

$$= \frac{1.2 \times 10^2 \text{ m}}{12 \times 10^{-2} \text{ m}} \times 6.5 \times 10^{-7} \text{ m}$$

$$= 6.5 \times 10^{-4} \text{ m}$$

(4) II(1) a 式で y=0 として、

$$x(1 - \cos \beta) \leq \frac{\lambda}{2}$$

x < 0 も考慮して、

$$|x| \leq \frac{\lambda}{2(1 - \cos \beta)}$$

(beta(大)で 1 - cos beta(大). ゆえに |x|(小).

beta(大) ⇔ R(大)であることを考慮すると、R(大)で

x, y 方向ともにボケは小さくなるのが分かる。