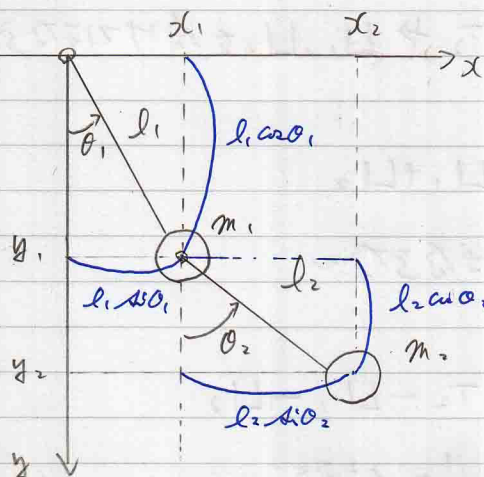


2007年度夏学期 力学 本試験 解答

第1問



(1) 便宜上 m_1 の位置座標を (x_1, y_1)
 m_2 " (x_2, y_2)

とする

左図より

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} l_1 \cos \theta_1 \\ l_1 \sin \theta_1 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} x_2 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} l_1 \cos \theta_1 + l_2 \cos \theta_2 \\ l_1 \sin \theta_1 + l_2 \sin \theta_2 \end{pmatrix}$$

(2) m_1 の速度を v_1
 m_2 " v_2

とする

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = l_1 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1 \\ \dot{y}_1 = l_1 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{x}_2 = l_1 \dot{\theta}_1 \cos \theta_1 + l_2 \dot{\theta}_2 \cos \theta_2 \\ \dot{y}_2 = l_1 \dot{\theta}_1 \sin \theta_1 + l_2 \dot{\theta}_2 \sin \theta_2 \end{cases}$$

$$v_1 = \sqrt{\dot{x}_1^2 + \dot{y}_1^2} = l_1 \dot{\theta}_1$$

$$v_2 = \sqrt{\dot{x}_2^2 + \dot{y}_2^2} = \sqrt{l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + l_2^2 \dot{\theta}_2^2 + 2l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1)}$$

以上より

$$\begin{cases} T_1 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 = \frac{1}{2} m_1 l_1^2 \dot{\theta}_1^2 \\ T_2 = \frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_2 [l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + l_2^2 \dot{\theta}_2^2 + 2l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1)] \\ U_1 = m_1 g (l_1 - y_1) = m_1 g l_1 (1 - \cos \theta_1) \\ U_2 = m_2 g (l_1 + l_2 - y_2) = m_2 g [l_1 (1 - \cos \theta_1) + l_2 (1 - \cos \theta_2)] \end{cases}$$

(3) まず注意すべきは、

系が互いに拘束されているので T, T_2 や L_1, L_2 を分けて考える必要はない。

すなわち

$$T = T_1 + T_2, \quad L = L_1 + L_2$$

よって Lagrange 方程式を作ることができる。

$$\text{ラグランジアン } L = T - U = T_1 + T_2 - U_1 - U_2$$

$$= \frac{1}{2}(m_1 + m_2)l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2}m_2 l_2^2 \dot{\theta}_2^2$$

$$+ m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1) + (m_1 + m_2)gl_1 \cos \theta_1 + m_2 g l_2 \cos \theta_2$$

よってパラメータは θ_1, θ_2 の2つあり2式3式する。

Lagrange 方程式

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_1} = 0 \quad \text{①}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_2} = 0 \quad \text{②}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} = m_1 l_1^2 \dot{\theta}_1 + \frac{1}{2} m_2 \{ 2 l_1^2 \dot{\theta}_1 + 2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$= (m_1 + m_2) l_1^2 \dot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) = (m_1 + m_2) l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1)$$

$$- m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 (\dot{\theta}_2 - \dot{\theta}_1) \sin(\theta_2 - \theta_1)$$

$$= (m_1 + m_2) l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 (\ddot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1) - \dot{\theta}_2 (\dot{\theta}_2 - \dot{\theta}_1) \sin(\theta_2 - \theta_1))$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta_1} = \frac{1}{2} m_2 \times \{ 2l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \ddot{\theta}_2 (-\sin(\theta_2 - \theta_1)) \times (-1) \}$$

$$- m_1 g l_1 \sin \theta_1 - m_2 g l_1 \sin \theta_1$$

$$= - m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \ddot{\theta}_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) - (m_1 + m_2) g l_1 \sin \theta_1$$

∴ (1) is

$$(m_1 + m_2) l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \{ \ddot{\theta}_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) - \ddot{\theta}_2 (\ddot{\theta}_2 - \ddot{\theta}_1) \sin(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$- m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \ddot{\theta}_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + (m_1 + m_2) g l_1 \sin \theta_1 = 0$$

$$\Leftrightarrow (m_1 + m_2) l_1^2 \ddot{\theta}_1 + (m_1 + m_2) g l_1 \sin \theta_1 + m_2 l_1 l_2 \{ \ddot{\theta}_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) - \ddot{\theta}_2^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \ddot{\theta}_2} = \frac{1}{2} m_2 \{ 2l_1 l_2 \ddot{\theta}_2 + 2l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \sin(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$= m_2 l_1 \{ l_2 \ddot{\theta}_2 + l_1 \ddot{\theta}_1 \sin(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \ddot{\theta}_2} \right) = m_2 l_1 \{ l_2 \ddot{\theta}_2 + l_1 \ddot{\theta}_1 \sin(\theta_2 - \theta_1) - l_1 \ddot{\theta}_1 (\ddot{\theta}_2 - \ddot{\theta}_1) \sin(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta_2} = \frac{1}{2} m_2 \times 2l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \ddot{\theta}_2 (-\sin(\theta_2 - \theta_1)) - m_2 g l_2 \sin \theta_2$$

$$= - m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \ddot{\theta}_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) - m_2 g l_2 \sin \theta_2$$

∴ (2) is

$$m_2 l_1 \{ l_2 \ddot{\theta}_2 + l_1 \ddot{\theta}_1 \sin(\theta_2 - \theta_1) - l_1 \ddot{\theta}_1 (\ddot{\theta}_2 - \ddot{\theta}_1) \sin(\theta_2 - \theta_1) \}$$

$$+ m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \ddot{\theta}_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + m_2 g l_2 \sin \theta_2$$

$$\Leftrightarrow m_2 l_2^2 \ddot{\theta}_2 + m_2 g l_2 \sin \theta_2 + m_2 l_1 l_2 \{ \ddot{\theta}_1 \cos(\theta_1 - \theta_2) - \dot{\theta}_1^2 \sin(\theta_1 - \theta_2) \}$$

$$+ m_2 \ddot{\theta}_1 l_1 \cos \theta_1$$

注 以上の Lagrange 方程式をいくつあわせても物理的な

意味を見出すのは難しい。この2式を導出した後、この2階常微分

方程式と連立の1階常微分方程式に変換することで、この Lagrange

方程式は 2重振り子、運動の様子を見たりその計算機シミュレーション

などに役立つものとなります。

※2問

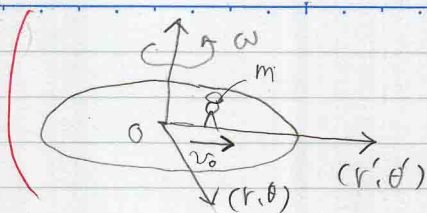
赤い部分は () の中も含めて、
補足なので 解答には書く必要ナシ

NO.

5

DATE

(1)



(r, θ) と (r', θ') の関係は

$$r = r', \quad \dot{\theta} = \dot{\theta}' + \omega$$

Lagrangian は $L = T - U$

$$= \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2) - U(r, \theta)$$

$$= \frac{1}{2} m \{ \dot{r}'^2 + r'^2 (\dot{\theta}' + \omega)^2 \} - U(r', \theta')$$

Lagrange 方程式 を 計算すると.

• (r, θ) では

$$\begin{cases} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{r}} \right) - \frac{\partial L}{\partial r} = 0 \\ \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} m (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2) = -\frac{\partial U}{\partial r} \\ m \frac{1}{r} \frac{d}{dt} (r^2 \dot{\theta}) = -\frac{1}{r} \frac{\partial U}{\partial \theta} \end{cases} \dots \textcircled{1}$$

↑ 二つともは 変え加え

• (r', θ') では

$$\begin{cases} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{r}'} \right) - \frac{\partial L}{\partial r'} = 0 \\ \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}'} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta'} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} m (\ddot{r}' - r' \dot{\theta}'^2) = -\frac{\partial U}{\partial r'} + m \omega^2 r' + 2m \omega \dot{\theta}' r' \\ m \frac{1}{r'} \frac{d}{dt} (r'^2 \dot{\theta}') = -\frac{1}{r'} \frac{\partial U}{\partial \theta'} - 2m \omega \dot{r}' \end{cases} \dots \textcircled{2}$$

①, ② を見比べると, 円盤に固定された極座標系では, 慣性系で働く力の他に
 r' 方向に $m \omega^2 r' + 2m \omega \dot{\theta}' r'$, θ' 方向に $-2m \omega \dot{r}'$ の力が働く.

この力を入れる $\dot{r}' = v_0$, $\dot{\theta}' = 0$ で 運動しているから.

赤く方向に対して

$$\begin{cases} \text{正面に } m \omega^2 r' \text{ の大きさの力を受ける} \\ \text{右側に } 2m \omega v_0 \end{cases}$$

① は ちゃんと 計算すれば 必ず 出てくる, 由 題文 に 示されて 慣性系 (r, θ)
と 書いて あるから ① も 示して け. 2 こと なん じゃん?

(2)

$$(P) \quad \mu \ddot{r} = \mu r \dot{\theta}^2 = \frac{dU(r)}{dr} \dots (1), \quad \frac{d}{dt}(\mu r^2 \dot{\theta}) = 0 \dots (2) \text{ 定数}$$

$$P_\theta = \mu r^2 \dot{\theta} \text{ 定数. } \text{ ②より } \dot{\theta} = 0 \text{ 又は } P_\theta = \text{const}$$

$$\text{よって } \frac{d\theta}{dt} = \dot{\theta} = \frac{P_\theta}{\mu r^2} \dots (3) \text{ ①に代入して}$$

$$\mu \ddot{r} = -\frac{dU}{dr} \quad \text{ここで } U' \text{ (有効ポテンシャル)} = U + \frac{P_\theta^2}{2\mu r^2}$$

$$\text{両辺に } \frac{dr}{dt} \text{ を掛けると}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 \right) = -\frac{d}{dt} U' \quad \therefore \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + U' \right) = 0$$

$$\therefore \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + U' = E \text{ (一定)}$$

$$(T) \quad \text{①と③より } \frac{dr}{dt} = \dot{r} = \pm \sqrt{\frac{2}{\mu} (E - U')} \dots (4)$$

$$\text{②より } \frac{dr}{d\theta} = \left(\frac{dr}{dt} \right) / \left(\frac{d\theta}{dt} \right) = \frac{1}{\dot{\theta}} \dot{r} = \pm \frac{r^2}{\sqrt{2\mu}} \sqrt{E - U'} \quad \text{ここで } a = \pm \frac{P_\theta}{\sqrt{2\mu}}$$

$$\text{変数分離して} \quad a \int \frac{r^2}{\sqrt{E - U'}} dr = \int d\theta \dots (5)$$

⑤授業では
この場合でも
同様

$$\text{よって } U' = U + \frac{P_\theta^2}{2\mu r^2} = -Gm_1 m_2 \frac{1}{r} + a^2 \frac{1}{r^2} \text{ となる}$$

$$\text{⑤より } = a \int \frac{r^2}{\sqrt{E + Gm_1 m_2 \frac{1}{r} - a^2 \frac{1}{r^2}}} dr$$

$$\left[\frac{1}{r} = s \text{ とおく. } r = \frac{1}{s}, \quad \frac{dr}{ds} = -\frac{1}{s^2} \text{ となる} \right]$$

$$= -a \int \frac{1}{\sqrt{E + Gm_1 m_2 s - a^2 s^2}} ds = -a \int \frac{ds}{\sqrt{b^2 - a^2 \left(s - \frac{Gm_1 m_2}{2a^2} \right)^2}}$$

$$= -\frac{a}{b} \int \frac{ds}{\sqrt{1 - \left\{ \frac{a}{b} \left(s - \frac{Gm_1 m_2}{2a^2} \right) \right\}^2}} \quad \text{ここで } b = \sqrt{E + \left(\frac{Gm_1 m_2}{2a} \right)^2}$$

$$\Rightarrow \frac{a}{b} \left(s - \frac{G m_1 m_2}{2a^2} \right) = \sin u \text{ となる, } \frac{ds}{du} = \frac{b}{a} \cos u$$

$$= -\frac{a}{b} \int \frac{1}{1 - \sin^2 u} \frac{ds}{du} du = -\int du = -u + C_1 \text{ (積分定数)}$$

$$= -\sin^{-1} \left\{ \frac{a}{b} \left(s - \frac{G m_1 m_2}{2a^2} \right) \right\} + C_1$$

すなわち、⑤の右辺 = $\theta + C_2$ (積分定数)

よって ⑤は $\sin^{-1} \left\{ \frac{a}{b} \left(\frac{1}{r} - \frac{G m_1 m_2}{2a^2} \right) \right\} = -(\theta + C)$ である $C = C_2 - C_1$

$$\therefore \frac{a}{b} \left(\frac{1}{r} - \frac{G m_1 m_2}{2a^2} \right) = -\sin(\theta + C)$$

$$\therefore \frac{1}{r} = \frac{G m_1 m_2}{2a^2} \left(1 - \frac{2ab}{G m_1 m_2} \sin(\theta + C) \right)$$

$$\Rightarrow p = \frac{2a^2}{G m_1 m_2}, \quad e = \left| \frac{2ab}{G m_1 m_2} \right| = \sqrt{1 + \left(\frac{2a}{G m_1 m_2} \right)^2 E}$$

△ a の符号の
問題とここ
がわかる。

θ の設定を調節して、

$$\frac{1}{r} = \frac{1}{p} (1 + e \cos \theta) \quad \therefore r = \frac{p}{1 + e \cos \theta}$$

これが半長
軸の式である。

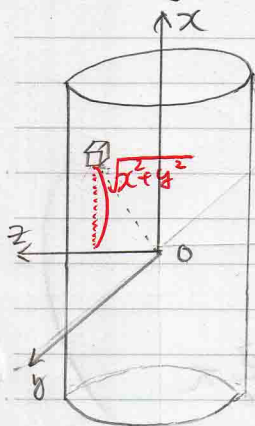
これは二次曲線の極座標表示だから、これが真円に存在条件は

$$0 \leq \text{離心率 } e < 1 \quad \Leftrightarrow \quad E < 0$$

特に真円と存在のは、 $e = 0$ であり $E = -\left(\frac{G m_1 m_2}{2a} \right)^2 = \left(\frac{G m_1 m_2}{p_0} \right)^2 \mu$ である。

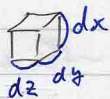
(授業では軌道の式を、極座標から直交座標に直し、軌道の振る舞いの
場合分けをしたが、二次曲線の知識が、あるものとして上の方に解答を
与えた方が楽。

第37問



(1) 左図の如く円柱の重心を原点とし右座標を導入す

円柱の微小部分



$$x: -\frac{L}{2} \sim \frac{L}{2}$$

$$y: -\sqrt{R^2 - z^2} \sim \sqrt{R^2 - z^2}$$

$$z: -R \sim R$$

よって慣性moment I_G は

$$I_G = \int_{-R}^R \int_{-\sqrt{R^2 - z^2}}^{\sqrt{R^2 - z^2}} \int_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} \rho (x^2 + y^2) dx dy dz$$

$$= \rho \int_{-R}^R \int_{-\sqrt{R^2 - z^2}}^{\sqrt{R^2 - z^2}} \left[\frac{1}{3} x^3 + y^2 x \right]_{-\frac{L}{2}}^{\frac{L}{2}} dy dz$$

$$= \rho \int_{-R}^R \int_{-\sqrt{R^2 - z^2}}^{\sqrt{R^2 - z^2}} \left(\frac{L^3}{12} + L y^2 \right) dy dz$$

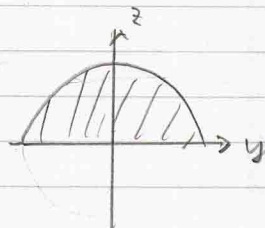
$$= \rho \int_{-R}^R \left[\frac{L^3}{12} y + \frac{1}{3} L y^3 \right]_{-\sqrt{R^2 - z^2}}^{\sqrt{R^2 - z^2}} dz$$

$$= \rho \int_{-R}^R \left(\frac{L^3}{6} \sqrt{R^2 - z^2} + \frac{2}{3} L (R^2 - z^2)^{\frac{3}{2}} \right) dz$$

$$= \frac{1}{6} \rho L^3 \int_{-R}^R \sqrt{R^2 - z^2} dz + \frac{2}{3} \rho L \int_{-R}^R (R^2 - z^2)^{\frac{3}{2}} dz$$

よって

$$\int_{-R}^R \sqrt{R^2 - z^2} dz = \frac{\pi}{2} R^2$$



$$\int_{-R}^R (R^2 - z^2)^{\frac{3}{2}} dz = \int_{\substack{\theta = -\frac{\pi}{2} \\ z = -R \text{ at } \theta}}^{\substack{\theta = \frac{\pi}{2} \\ z = R \text{ at } \theta}} R^4 \sin^4 \theta d\theta$$

$$\left(\begin{aligned} \text{よって } J_n &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^n \theta d\theta \text{ の recurrence 一般式} \end{aligned} \right)$$

$$J_{n+2} = \frac{n+1}{n+2} J_n \quad \text{ただし}$$

$$J_4 = \frac{3}{4} J_2 = \frac{3}{4} \cdot \frac{1}{2} J_0 = \frac{3}{16} \pi$$

$$= 2 \times \frac{3}{16} \pi = \frac{3}{8} \pi$$

$$\text{よって } I_G = \frac{\pi}{12} \rho R^2 L^3 + \frac{\pi}{4} \rho R^4 L$$

$$= \frac{M}{\pi R^2 L} \left(\frac{\pi}{12} R^2 L^3 + \frac{\pi}{4} R^4 L \right)$$

$$= M \left(\frac{1}{12} L^2 + \frac{1}{4} R^2 \right)$$

(2) 慣性 moment の定理 1 を用いて.

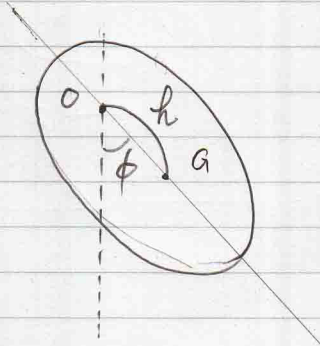
重心から $\frac{L}{2}$ 平行移動だから -

$$I' = I_G + M \times \left(\frac{L}{2} \right)^2$$

$$= M \left(\frac{1}{12} L^2 + \frac{1}{4} R^2 \right) + M \cdot \frac{L^2}{4}$$

$$= M \left(\frac{1}{3} L^2 + \frac{1}{4} R^2 \right)$$

(3) 一般の剛体振り子は軸 O があり g 回転を教えるとき.



$$I\ddot{\phi} = -Mgh \sin \phi$$

$$|\phi| \ll 1 \text{ とき.}$$

$$\frac{d^2\phi}{dt^2} = -\frac{Mgh}{I} \phi \text{ となり}$$

$$\text{周期 } T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{Mgh}} \text{ と近似できる.}$$

さて同じ剛体振り子 g として

$$I_g = Mk_g^2 \text{ (} k_g \text{ は回転半径) とおけば 定理1より}$$

$$I' = Mk_g^2 + M\left(\frac{L}{2}\right)^2 = M\left(k_g^2 + \frac{L^2}{4}\right)$$

$$\text{よって (1) として } h = 0 \text{ であり}$$

よって剛体振り子は静止したまま動かない

よって周期 T_g は存在しない

$$\text{よって (2) は } h = \frac{L}{2} \text{ であり}$$

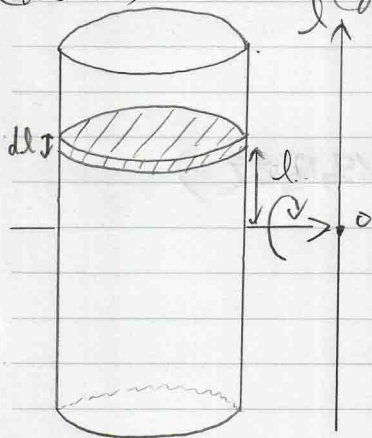
$$T' = 2\pi \sqrt{\frac{I'}{Mg \cdot \frac{L}{2}}}$$

$$= 2\pi \sqrt{\frac{M(k_g^2 + \frac{L^2}{4})}{\frac{1}{2}MgL}} = 2\pi \sqrt{\frac{2k_g^2 + \frac{L^2}{2}}{gL}} \quad //$$

* 結論としては定義上 g がないから周期 T は g に依存性がないといえる.

第3問 (1) の別解.

(fig 1)

(fig 1) のような薄い円板の慣性 moment dI を

求めてこれを全体積について積分することによって

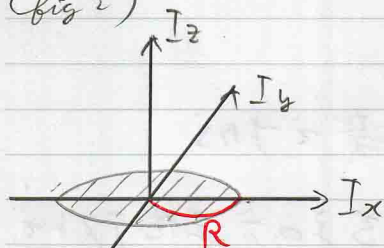
求める.

薄い円板の慣性 moment I_z を求める

(fig 3) の斜線部のような円環について考えて

 r で積分すればよい. 円板の質量を m とする

(fig 2)

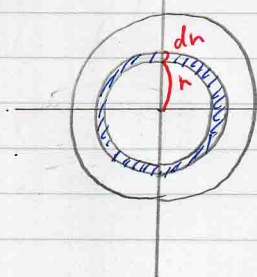


$$I_z = \int_{r=0}^R \underbrace{\frac{m}{\pi R^2}}_{\text{面密度}} \underbrace{\{\pi(r+dr)^2 - \pi r^2\}}_{\text{微小部分の面積}} \times r^2$$

$$= \frac{m}{R^2} \int_0^R \{2r^3 dr + r^2 (dr)^2\}$$

$$= \frac{2m}{R^2} \int_0^R r^3 dr \quad (\because (dr)^2 \text{ の項は無視できる})$$

(fig 3)



$$I_z = \frac{1}{2} m r^2$$

よって定理より $I_z = I_x + I_y$ ゆえに $I_x = I_y$ なるので

$$I_x = \frac{1}{4} m R^2$$

また $m = \frac{M dl}{L}$ であり 定理1を用いて

$$dI = \frac{1}{4} M \frac{dl}{L} R^2 + M \frac{dl}{L} l^2$$

$$p=7$$

$$\begin{aligned}
 I_G &= \int_{l=-\frac{L}{2}}^{l=\frac{L}{2}} \left(\frac{M R^2}{4L} + \frac{M l^2}{L} \right) dl \\
 &= \frac{2M}{L} \int_0^{\frac{L}{2}} \left(\frac{R^2}{4} + l^2 \right) dl \quad (\because \text{偶関数}) \\
 &= \frac{2M}{L} \left[\frac{R^2}{4} l + \frac{1}{3} l^3 \right]_0^{\frac{L}{2}} \\
 &= M \left(\frac{1}{4} R^2 + \frac{1}{12} L^2 \right)
 \end{aligned}$$

補足

別解の方が計算がはるかに楽ですが、

定理を2つ使っているので、こちらの方法をテストで

使う人は定理を使ったこととこわっておく

べきです。