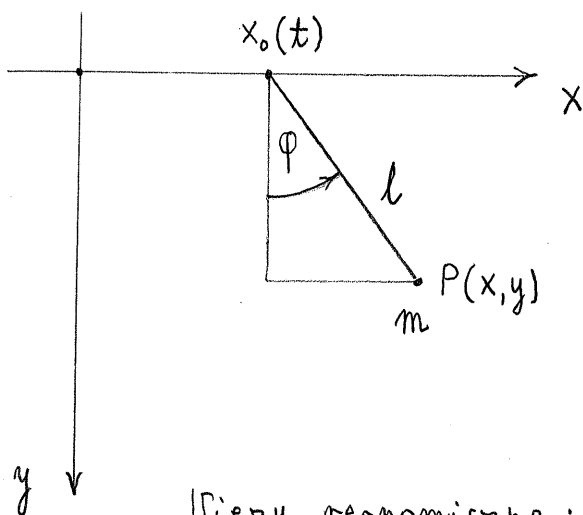


1

Znaleźć przy pomocy równań Lagrange'a i przedyskutować ruch (przy małych wychyleniach) płaskiego wahadła matematycznego, którego punkt zawieszenia wykonuje na prostej poziomej leżącej w płaszczyźnie ruchu wahadła zadane drgania harmoniczne.



$$x_0(t) = a \sin \omega t$$

Oznaczenia:

$$\alpha := \frac{a}{l}$$

$$\omega_0^2 := \frac{g}{l}$$

Wiązy reonomiczne; układ o jednym stopniu swobody;  
współrzędna uogólniona:  $\varphi$ .

Przyjmujemy warunki początkowe:  $\varphi(0) = 0$ ,  $\dot{\varphi}(0) = 0$ .

$$T = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2), \quad V = -mgy;$$

$$\begin{cases} x = x_0 + l \sin \varphi = a \sin \omega t + l \sin \varphi \\ y = l \cos \varphi \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{x} = \dot{x}_0 + l \cos \varphi \cdot \dot{\varphi} = a \omega \cos \omega t + l \cos \varphi \cdot \dot{\varphi} \\ \dot{y} = -l \sin \varphi \cdot \dot{\varphi} \end{cases}$$

$$\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = a^2 \omega^2 \cos^2 \omega t + 2 \alpha l \omega \cos \omega t \cos \varphi \cdot \dot{\varphi} + l^2 \dot{\varphi}^2$$

$$\triangleright \mathcal{L}(\varphi, \dot{\varphi}; t) = T(\varphi, \dot{\varphi}; t) - V(\varphi) =$$

$$= \frac{1}{2} m l^2 \left( \dot{\varphi}^2 + 2 \alpha \omega \cos \omega t \cos \varphi \cdot \dot{\varphi} + 2 \omega_0^2 \cos \varphi + \alpha^2 \omega^2 \cos^2 \omega t \right).$$

$$\mathcal{L}(\varphi, \dot{\varphi}; t) =$$

$$= \frac{1}{2} m l^2 \left( \dot{\varphi}^2 + 2\alpha\omega \cos\omega t \cos\varphi \cdot \dot{\varphi} + 2\omega_0^2 \cos\varphi + \alpha^2 \omega^2 \cos^2\omega t \right)$$

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \varphi} = \frac{1}{2} m l^2 \cdot \frac{\partial}{\partial \varphi} \left[ 2(\alpha\omega \cos\omega t \cdot \dot{\varphi} + \omega_0^2) \cos\varphi \right] =$$

$$= - m l^2 \cdot (\alpha\omega \cos\omega t \cdot \dot{\varphi} + \omega_0^2) \sin\varphi$$

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} = \frac{1}{2} m l^2 \cdot \frac{\partial}{\partial \dot{\varphi}} \left( \dot{\varphi}^2 + 2\alpha\omega \cos\omega t \cos\varphi \cdot \dot{\varphi} \right) =$$

$$= m l^2 (\dot{\varphi} + \alpha\omega \cos\omega t \cos\varphi)$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} = m l^2 \left[ \ddot{\varphi} - \alpha\omega (\omega \sin\omega t \cos\varphi + \cos\omega t \sin\varphi \cdot \dot{\varphi}) \right]$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \varphi} =$$

$$= m l^2 \left[ \ddot{\varphi} - \alpha\omega (\omega \sin\omega t \cos\varphi + \cancel{\cos\omega t \sin\varphi \cdot \dot{\varphi}}) + \right. \\ \left. + (\cancel{\alpha\omega \cos\omega t \cdot \dot{\varphi}} + \omega_0^2) \sin\varphi \right] =$$

$$= m l^2 (\ddot{\varphi} - \alpha\omega^2 \sin\omega t \cos\varphi + \omega_0^2 \sin\varphi)$$

Stąd równanie Lagrange'a dla funkcji  $\varphi = \varphi(t)$ :

$$\ddot{\varphi} + \omega_0^2 \sin\varphi = \alpha\omega^2 \sin\omega t \cos\varphi$$

Przy małych wychyleniach  $\varphi \ll 1$ :  $\sin\varphi \approx \varphi$ ,  $\cos\varphi \approx 1$ :

$$\ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = \alpha\omega^2 \sin\omega t$$

# Przybliżenie małych wychyleń.

$$\triangleright \ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = d \omega^2 \sin \omega t \quad (1)$$

Ogólne rozwiązanie niejednorodnego równania (1) jest sumą ogólnego rozwiązania  $\varphi_0(t)$  równania jednorodnego

$$\ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = 0 \quad (0)$$

stworzonego z równaniem (1) oraz jakiegoś szczególnego rozwiązania  $\varphi_1(t)$  rygielowego równania (1).

Równanie (0) jest spełnione przez liniowo niezależne funkcje  $\sin \omega_0 t$  i  $\cos \omega_0 t$ , a zatem ogólne rozwiązanie ma postać

$$\varphi_0(t) = A \sin \omega_0 t + B \cos \omega_0 t.$$

Szczególnego rozwiązania równania (1) szukamy w postaci

$$\varphi_1(t) = C \sin \omega t.$$

Podstawienie do (1) daje

$$-C \omega^2 \sin \omega t + C \omega_0^2 \sin \omega t = d \omega^2 \sin \omega t$$

skąd

$$C = d \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2}.$$

$$\triangleright \varphi(t) = A \sin \omega_0 t + B \cos \omega_0 t + d \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2} \sin \omega t$$

Dokładne na razie stałe  $A$  i  $B$  są określone przez warunki początkowe.

$$\triangleright \varphi(t) = A \sin \omega_0 t + B \cos \omega_0 t + \alpha \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2} \sin \omega t$$

Przyjmujemy warunki początkowe

$$\varphi(0) = 0, \quad \dot{\varphi}(0) = 0.$$

$$\varphi(0) = B \Rightarrow B = 0.$$

$$\varphi'(0) = A\omega_0 + \alpha \frac{\omega^3}{\omega_0^2 - \omega^2} \Rightarrow A = -\alpha \frac{\omega}{\omega_0} \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

A zatem

$$\triangleright \varphi(t) = \alpha \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2} \left( -\frac{\omega}{\omega_0} \sin \omega_0 t + \sin \omega t \right)$$

$$\varphi(t) = \alpha \frac{\omega^2}{\omega_0^2 - \omega^2} \left[ \frac{\omega}{\omega_0} \sin \omega_0 t + \sin(\omega t + \pi) \right]$$

Ruch wahadła jest superpozycją dwóch drgań harmoniczych, jednego o częstotliwości własnej  $\omega_0$  i drugiego o częstotliwości wymuszonej  $\omega$ .

Granica  $\omega \rightarrow \omega_0$  :  $\omega = \omega_0 + \epsilon, \quad \epsilon \rightarrow 0.$

$$\varphi(t) = \alpha \frac{1}{\omega_0} \frac{\omega^2}{\omega^2 - \omega_0^2} (\omega \sin \omega_0 t - \omega_0 \sin \omega t)$$

$$\frac{1}{\omega_0} \frac{\omega^2}{\omega^2 - \omega_0^2} = \frac{1}{\omega_0} \frac{(\omega_0 + \epsilon)^2}{(2\omega_0 + \epsilon)\epsilon} \sim \frac{1}{2\epsilon}$$

$$\begin{aligned} \omega \sin(\omega_0 t) - \omega_0 \sin(\omega t) &= (\omega_0 + \epsilon) \sin(\omega_0 t) - \omega_0 \sin(\omega_0 t + \epsilon t) = \\ &= \omega_0 \sin(\omega_0 t) + \epsilon \sin(\omega_0 t) - \omega_0 \sin(\omega_0 t) \cos(\epsilon t) - \omega_0 \cos(\omega_0 t) \sin(\epsilon t) \sim \\ &\sim \epsilon \sin(\omega_0 t) - \epsilon \omega_0 t \cos(\omega_0 t) = \epsilon (\sin \omega_0 t - \omega_0 t \cos \omega_0 t) \end{aligned}$$

$$\varphi(t) \simeq \frac{1}{2} \alpha (\sin \omega_0 t - \omega_0 t \cos \omega_0 t) \quad \text{szczątkowy opis rezonansu}$$