

## Zadanie 2 (seria III)

Zapisać równanie Lagrange'a II rodzaju oraz wyznaczyć ruch punktu materialnego w polu siły ciężkości  $\vec{F} = (0, -mg)$  po gładkiej odwróconej cykloidzie. Równanie parametryczne krzywej, po której porusza się punkt materialny:

$$x(\varphi) = R(\varphi + \sin(\varphi)) \quad y(\varphi) = R(1 - \cos(\varphi)) \quad R = \text{const}$$

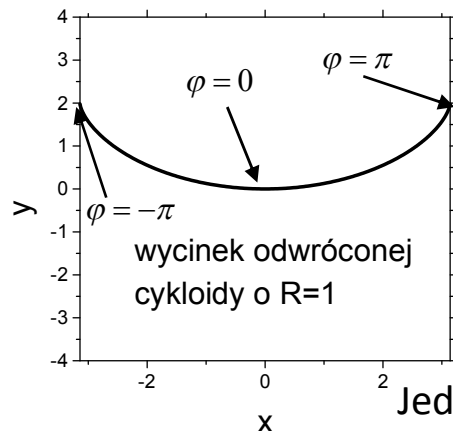
$$-\pi \leq \varphi < \pi$$

Znana jest wartość przyspieszenia ziemskiego  $g$ .

*Wsk.* Jako współzrzedną uogólnioną można przyjąć parametr  $\varphi$ . Przed rozwiązaniem równania Lagrange'a II rodzaju dokonać zamiany zmiennej  $\varphi$  na zmienną  $u$  określoną jako

$u = 4R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right)$  ( $-4R \leq u < 4R$ ). Moduł  $u$  jest równy długości łuku cykloidy pomiędzy

punktami określonymi przez  $\varphi_p = 0$  oraz  $\varphi_k = \varphi$ . Można także przyjąć  $u$  jako współzrzedną uogólnioną i wyrazić znalezione funkcje Lagrange'a  $L(\varphi, \dot{\varphi})$  jako funkcję tej nowej współzrzednej uogólnionej i jej pochodnej po czasie czyli znaleźć  $L(u, \dot{u})$  po czym zapisać równanie Lagrange'a II rodzaju przyjmując jako współzrzedną uogólnioną współzrzedną  $u$ .



**Równanie parametryczne wycinka odwróconej cykloidy leżącej na płaszczyźnie o równaniu:  $z=0$ :**

$$x(\varphi) = R(\varphi + \sin(\varphi)) \quad y(\varphi) = R(1 - \cos(\varphi)) \quad -\pi \leq \varphi < \pi$$

$$x(\varphi = 0) = y(\varphi = 0) = 0 \quad y(\varphi = \pm\pi) = 2R$$

$$x(\varphi = \pi) = R\pi \quad x(\varphi = -\pi) = -R\pi$$

Jeden stopień swobody  $f=1$ , jedna współzrzedna uogólniona. Może być nią np.  $q_1 = \varphi$

(choć potem zobaczymy iż inny wybór współzrzednej prowadzi do prostszego do rozwiązania różniczkowego równania ruchu)

**Wyznaczenie energii kinetycznej  $T$  dla funkcji Lagrange'a**  $T = \frac{m}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$

$$x(\varphi) = R(\varphi + \sin(\varphi)) \Rightarrow \dot{x} = \frac{\partial x}{\partial \varphi} \dot{\varphi} = R(1 + \cos(\varphi))\dot{\varphi}$$

$$y(\varphi) = R(1 - \cos(\varphi)) \Rightarrow \dot{y} = \frac{\partial y}{\partial \varphi} \dot{\varphi} = R \sin(\varphi)\dot{\varphi}$$

$$T = \frac{m}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) = \frac{m}{2}R^2\dot{\varphi}^2[(1 + \cos(\varphi))^2 + \sin^2(\varphi)] = \frac{m}{2}R^2\dot{\varphi}^2[1 + 2\cos(\varphi) + \cos^2(\varphi) + \sin^2(\varphi)]$$

$$T(\varphi, \dot{\varphi}) = mR^2\dot{\varphi}^2(1 + \cos(\varphi))$$

**Wyznaczenie energii potencjalnej dla funkcji Lagrange'a**  $\vec{F} = -gradV$

$$F_x = 0, F_y = -mg$$

$$F_x = -\frac{\partial V}{\partial x}, F_y = -\frac{\partial V}{\partial y} \Rightarrow V = mgy$$

Energie potencjalną trzeba także uzależnić od współrzędnej uogólnionej  $\varphi$

$$y(\varphi) = R(1 - \cos(\varphi)) \Rightarrow V = mgR(1 - \cos(\varphi))$$

**Wyznaczenie funkcji Lagrange'a**

$$L(\varphi, \dot{\varphi}) = T - V = mR^2\dot{\varphi}^2(1 + \cos(\varphi)) - mgR(1 - \cos(\varphi))$$

**Zapis równania Lagrange'a II rodzaju**  $\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_l} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_l} = 0 \quad l=1, \dots, f$

$$f=1, q_1 = \varphi \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \varphi} = 0$$

$$L(\varphi, \dot{\varphi}) = T - V = mR^2 \dot{\varphi}^2 (1 + \cos(\varphi)) - mgR(1 - \cos(\varphi))$$

$$\frac{\partial L}{\partial \varphi} = -mR^2 \sin(\varphi) \dot{\varphi}^2 - mgR \sin(\varphi) \qquad \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = 2mR^2 [1 + \cos(\varphi)] \dot{\varphi}$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \right) = \frac{\partial}{\partial \dot{\varphi}} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \right) \ddot{\varphi} + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \right) \dot{\varphi} = 2mR^2 [1 + \cos(\varphi)] \ddot{\varphi} - 2mR^2 \sin(\varphi) \dot{\varphi}^2$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \varphi} = 0 \Rightarrow 2mR^2 [1 + \cos(\varphi)] \ddot{\varphi} - 2mR^2 \sin(\varphi) \dot{\varphi}^2 + mR^2 \sin(\varphi) \dot{\varphi}^2 + mgR \sin(\varphi) = 0$$

$$2mR^2 [1 + \cos(\varphi)] \ddot{\varphi} - mR^2 \sin(\varphi) \dot{\varphi}^2 + mgR \sin(\varphi) = 0$$

**Przekształcenia otrzymanego równania w celu jego uproszczenia**

$$1 + \cos(\varphi) = \cos^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) + \sin^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) + \cos^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) - \sin^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) = 2 \cos^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) \qquad \sin(\varphi) = 2 \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \Rightarrow$$

$$4mR^2 \cos^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) \ddot{\varphi} - 2mR^2 \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \dot{\varphi}^2 + 2mgR \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) = 0$$

Dzielimy obydwie strony przez  $2mR \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \Rightarrow 2R \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \ddot{\varphi} - R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) \dot{\varphi}^2 + g \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) = 0$

$$2R \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right)\ddot{\varphi} - R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right)\dot{\varphi}^2 + g \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) = 0 \quad (*)$$

Wprowadzamy nową zmienną:  $u = 4R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right)$

$$\Rightarrow \dot{u} = \frac{\partial u}{\partial \varphi} \dot{\varphi} = 2R \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \dot{\varphi} \Rightarrow \ddot{u} = \frac{\partial \dot{u}}{\partial \varphi} \dot{\varphi} + \frac{\partial \dot{u}}{\partial \dot{\varphi}} \ddot{\varphi} = -R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) \dot{\varphi}^2 + 2R \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \ddot{\varphi}$$

Równanie (\*) przyjmuje postać:

$$\ddot{u} + \frac{g}{4R} u = 0 \Rightarrow \ddot{u} + \omega^2 u = 0 \quad \text{gdzie} \quad \omega = \sqrt{\frac{g}{4R}}$$

(równanie z punktu widzenia matematyki takie jak dla jednowymiarowego

oscylatora harmonicznego z wychyleniem  $u$  oraz częstością kątową drgań  $\omega = \sqrt{\frac{g}{4R}}$  )

Ogólne rozwiązanie równania  $u = A \cos(\omega t + u_0)$

gdzie  $A, u_0$  – stałe zależne od warunków początkowych ruchu .

gdzie  $A, u_0$  – stałe zależne od warunków początkowych ruchu

## Czym jest wielkość $u$

$$u = 4R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right)$$

Wielkość  $|u(\varphi)|$  określa długość łuku cykloidy mierzoną pomiędzy punktami na cykloidzie określonymi przez  $\varphi_p = 0$  (najniżej położony punkt na odwróconej cykloidzie) oraz  $\varphi_k = \varphi$ . Wielkość  $u$  podobnie jak  $\varphi$  charakteryzuje jednoznacznie położenie ciała na łuku odwróconej cykloidy. Może ona przyjmować dowolne wartości z zakresu  $(-4R, 4R)$ .

Dowód:

Długość  $dS$  nieskończenie małego wycinka cykloidy:

$$dS = \sqrt{(dx)^2 + (dy)^2}$$

$$x(\varphi) = R(\varphi + \sin(\varphi)) \Rightarrow dx = \frac{\partial x}{\partial \varphi} d\varphi = R(1 + \cos(\varphi))d\varphi$$

$$y(\varphi) = R(1 - \cos(\varphi)) \Rightarrow dy = \frac{\partial y}{\partial \varphi} d\varphi = R \sin(\varphi)d\varphi$$

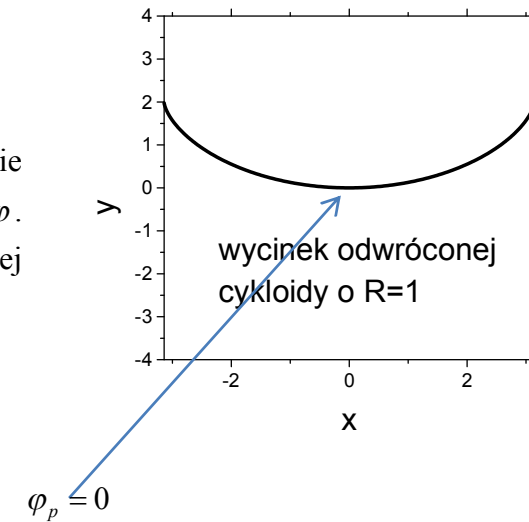
$$dS = \sqrt{R^2(1 + \cos(\varphi))^2 (d\varphi)^2 + R^2 \sin^2(\varphi)(d\varphi)^2} = \sqrt{2R^2 (d\varphi)^2 (1 + \cos(\varphi))} = 2R \left| \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) d\varphi \right| = 2R \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) |d\varphi|$$

Zmienna  $u$  dla  $\varphi = \varphi_k > 0$  jest równa 
$$S = \int_0^{\varphi_k} dS = 2R \int_0^{\varphi_k} \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) d\varphi = 4R \sin\left(\frac{\varphi_k}{2}\right) = u(\varphi = \varphi_k)$$

## Podsumowanie

$$u = A \cos(\omega t + u_0) \quad \omega = \sqrt{\frac{g}{4R}}$$

Ciało wychylone z położenia równowagi  $\varphi = 0$  do punktu o dowolnym  $\varphi \neq 0$  takim że  $|\varphi| \leq \pi$  wykonuje drgania wokół punktu  $\varphi = 0$  o okresie  $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{4R}{g}} = 4\pi \sqrt{\frac{R}{g}}$  (wahadło izochroniczne)



Prostszy sposób dojścia do równania ruchu

$$\ddot{u} + \frac{g}{4R}u = 0$$

**Przed zapisaniem równania ruchu można uzależnić funkcje Lagrange'a od zmiennej  $u$  i jej pochodnej po czasie traktując  $u$  jako współrzędną uogólnioną**

$$L(\varphi, \dot{\varphi}) = mR^2 \dot{\varphi}^2 (1 + \cos(\varphi)) - mgR(1 - \cos(\varphi)) = 2mR^2 \dot{\varphi}^2 \cos^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) - 2mgR \sin^2\left(\frac{\varphi}{2}\right)$$

$$u = 4R \sin\left(\frac{\varphi}{2}\right) \Rightarrow \sin^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) = \frac{u^2}{16R^2}$$

$$\dot{u} = \frac{\partial u}{\partial \varphi} \dot{\varphi} = 2R \cos\left(\frac{\varphi}{2}\right) \dot{\varphi} \Rightarrow \dot{\varphi}^2 \cos^2\left(\frac{\varphi}{2}\right) = \frac{\dot{u}^2}{4R^2}$$

$$\Rightarrow L(u, \dot{u}) = \frac{1}{2} m \dot{u}^2 - \frac{mg}{8R} u^2$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{u}} \right) - \frac{\partial L}{\partial u} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} (m\dot{u}) + \frac{mg}{4R} u = 0 \Rightarrow m\ddot{u} + \frac{mg}{4R} u = 0 \Rightarrow \ddot{u} + \frac{g}{4R} u = 0$$