#### 1 Definicje i podstawowe zależności dla wielkości kinetycznych opisujących ruch obrotowy (kat, prędkość katowa, przyspieszenie katowe, jednostajny i niejednostajny ruch obrotowy)Gotowe

Kat - przestrzeń zawarta między dwiema półprostymi wychodzącymi z tego samego punktu.

Prędkość kątowa - wielkość wektorowa opisująca ruch obrotowy. Jest ilorazem kąta α zakreślonego przez promień wodzący punktu poruszającego się po okręgu do czasu t, w którym ten kąt został zakreślony.  $\omega = \frac{\alpha}{t}$ . Jednostką prędkości kątowej jest  $[\omega] = \frac{rad}{s}$ .

Przyspieszenie kątowe - pochodna prędkości kątowej po czasie.  $\vec{a_r} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$ . Ruch jednostajny obrotowy - ruch, w którym wektor prędkości kątowej  $\vec{\omega}$  ma stałą wartość, kierunek i zwrot. Kierunek jest równoległy do bryły.

Ruch niejednostajny obrotowy - ruch po okręgu ze zmienną wartością prędkości kątowej.

### Definicje i podstawowe zależności dla wielkości dynamicznych opisujących ruch obrotowy (moment bezwładności, momentu pędu, moment siły, druga zasada dynamiki dla ruchu obrotowego). Gotowe

Moment bezwładności - opisuje sposób rozkładu masy wokół osi obrotu. Jest funkcją kwadratu odległości elementów masy od osi obrotu.  $I = mR^2$ .  $[I] = kg \cdot m^2$ 

Pęd - iloczyn masy m oraz prędkości v punktu.  $\vec{p} = m\vec{v}$ 

Moment pędu - iloczyn wektorowy promienia wodzącego R elementu masy i wektora pędu tego elementu. L = rXpDla ciała o momencie bezwładności I obracającego się wokół ustalonej osi z prędkością kątową ω moment pędu można wyrazić wzorem:  $L = I\omega$ .

Moment siły - wielkość wektorowa równa iloczynowi wektorów ramienia siły i siły.  $\vec{M} = \vec{r}X\vec{F} = rF\sin(\alpha)$ , gdzie  $\alpha$  kąt między wektorem ramienia siły i wektorem siły. Jednostką jest niutonometr [M] = 1Nm

Druga zasada dynamiki dla ruchu obrotowego - jeżeli wypadkowy moment siły M działający na ciało jest różny od zera, to ciało porusza się z przyspieszeniem kątowym ε. Przyspieszenie kątowe bryły jest wprost proporcjonalne do wypadkowego momentu siły i odwrotnie proporcjonalne do momentu bezwładności  $I: \vec{\epsilon} = \frac{\dot{M}}{I}$ .

### Definicja momentu bezwładności. Wyprowadzenie momentu bezwładności dla jednorodnego pręta o długości l i masie m względem osi prostopadłej do pręta i przechodzącej przez jego środek masy.

Moment bezwładności punktu materialnego jest definiowany jako iloczyn masy i kwadratu odległości od osi obrotu. Momenty bezwładności brył sztywnych, tak I0 jak i IS, wyraża się jako całkę oznaczoną

$$I = \int_{m} r^2 dm$$

gdzie r jest odległością elementu masy dm od osi obrotu. Całkę można analitycznie obliczyć dla brył jednorodnych o prostych kształtach.

Dla jednorodnego pręta o długości l i masie m względem prostopadłej osi przechodzącej przez środek masy mamy:

gęstość liniowa 
$$\lambda = \frac{m}{l}dm = \lambda dx$$

$$I = \int_{\frac{-l}{2}}^{\frac{l}{2}} \lambda x^2 dx = \frac{\lambda x^3}{3} \Big|_{\frac{-l}{2}}^{\frac{l}{2}} = \frac{\lambda l^3}{24} + \frac{\lambda l^3}{24} = \frac{ml^2}{12}$$

### Twierdzenie Steinera dla momentu bezwładności i przykłady jego zastosowania.

Twierdzenie Steinera: Moment bezwładności bryły sztywnej względem dowolnej osi jest równy sumie momentu bezwładności względem osi równoległej do danej i przechodzącej przez środek masy bryły oraz iloczynu masy bryły i kwadratu odległości między tymi dwiema osiami, co wyraża się wzorem:  $I = I_0 + md^2$ , gdzie:

 $I_0$  - moment bezwładności względem osi przechodzącej przez środek masy

I - moment bezwładności względem osi równoległej do pierwszej osi

d - odległość miedzy osiami

*m* - masa bryły.

Przykładowo obliczmy moment bezwładności pręta o długości 1 i masie m dla osi przechodzącej przez koniec pręta.

Z twierdzenia Steinera

$$I = I_0 + md^2 = \frac{ml^2}{12} + m(\frac{l}{2})^2 = \frac{ml^2}{12} + \frac{ml^2}{4} = \frac{ml^2}{3}$$

porównajmy otrzymany wynik z bezwładnością otrzymaną z całki

$$I = \int_0^l \lambda x^2 dx = \frac{\lambda x^3}{3} \Big|_0^l = \frac{\lambda l^3}{3} - 0 = \frac{ml^2}{3}$$

## 5 Ruch harmoniczny, równanie ruchu i parametry opisujące ruch (amplituda, okres, częstość, częstotliwość)

Amplituda - największe wychylenie z położenia równowagi w ruchu drgającym lub falowym.

Okres - czas wykonania jednego pełnego drgania w ruchu drgającym. Dla fali oznacza to odcinek czasu między dwoma punktami fali o tej samej fazie.  $T = \frac{1}{f}$ , gdzie f to częstotliwość.

Częstość - (w fizyce ruchu drgającego lub falowego) wielkość określająca, jak szybko powtarza się dane zjawisko okresowe. Powiązana jest z częstotliwością i okresem.

Częstotliwość - wielkość fizyczna określająca liczbę cykli zjawiska okresowego występujących w jednostce czasu.

 $f = \frac{n}{t}$ , gdzie:

f - częstotliwość

n - liczba drgań

t - czas, w którym te drgania występują.

Ruch harmoniczny - ruch drgający, w którym na ciało działa siła o wartości proporcjonalnej do wychylenia ciała z położenia równowagi, skierowana zawsze w stronę punktu równowagi. Ruch, który powtarza się w regularnych odstępach czasu np. drgania ciała zawieszonego na sprężynie, wahadło.

Zależność przemieszczenia x(t) ciała w ruchu harmonicznym opisuje wzór

$$x(t) = A\cos(\omega t + \phi)$$

## 6 Wahadło matematyczne. Opis ruchu wahadła matematycznego dla małych drgań. Okres drgań tego wahadła. Gotowe

Wahadło matematyczne to punkt materialny poruszający się po okręgu w płaszczyźnie pionowej w jednorodnym polu grawitacyjnym. W przybliżeniu małych kątów ( $\phi \leq 5^o$ ), tj. drgań o małej amplitudzie, częstość kołową  $\omega$  oraz okres T drgań wahadła matematycznego możemy wyznaczyć korzystając z poniższych wzorów:

$$\omega = \sqrt{\frac{mgL}{I}}$$
 oraz  $T = 2\pi\sqrt{\frac{I}{mgL}}$ , gdzie:

m - masa ciężarka

g - przyspieszenie ziemskie

L - odległość dzieląca punkt zawieszenia wahadła od środka jego masy równa długości linki

I - moment bezwładności wahadła względem jego punktu zawieszenia.

Okres drgań wahadła matematycznego:  $T = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$ 

# 7 Wahadło fizyczne. Przybliżony opis ruchu wahadła fizycznego za pomocą równania ruchu harmonicznego. Okres drgań wahadła fizycznego w przybliżeniu harmonicznym. Gotowe

Wahadłem fizycznym nazywamy bryłę sztywną mogącą obracać się wokół osi obrotu O nie przechodzącej przez środek masy S. Dla wahadła fizycznego moment siły powstaje pod wpływem siły ciężkości. Dla wychylenia  $\theta$  jest równy  $M = mga\sin(\theta)$ , gdzie a oznacza odległość środka masy S od osi obrotu O.

Równanie ruchu wahadła można zapisać jako  $I_0 \frac{d^2\theta}{dt^2} = -mga\sin(\theta)$ , gdzie  $I_0$  jest momentem bezwładności względem osi obrotu przechodzącej przez punkt zawieszenia O. Jeżeli ograniczyć ruch do małych kątów wychylenia, to sinus kąta można zastąpić samym kątem w mierze łukowej, czyli  $\sin(\theta) \approx \theta$ . Wtedy:

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega_0^2 \theta(t) = 0$$
, gdzie  $\omega_0^2 = \frac{mga}{L}$ 

 $\frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega_0^2\theta(t) = 0$ , gdzie  $\omega_0^2 = \frac{mga}{I_0}$ . Jest to równanie oscylatora harmonicznego, którego rozwiązanie :

 $\theta = \theta_m \cos(\omega_o t + \alpha)$  przedstawia ruch harmoniczny. Amplituda  $\theta_m$  i faza  $\alpha$  zależą od warunków początkowych.

Okres drgań T wynosi : 
$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I_0}{mga}}$$