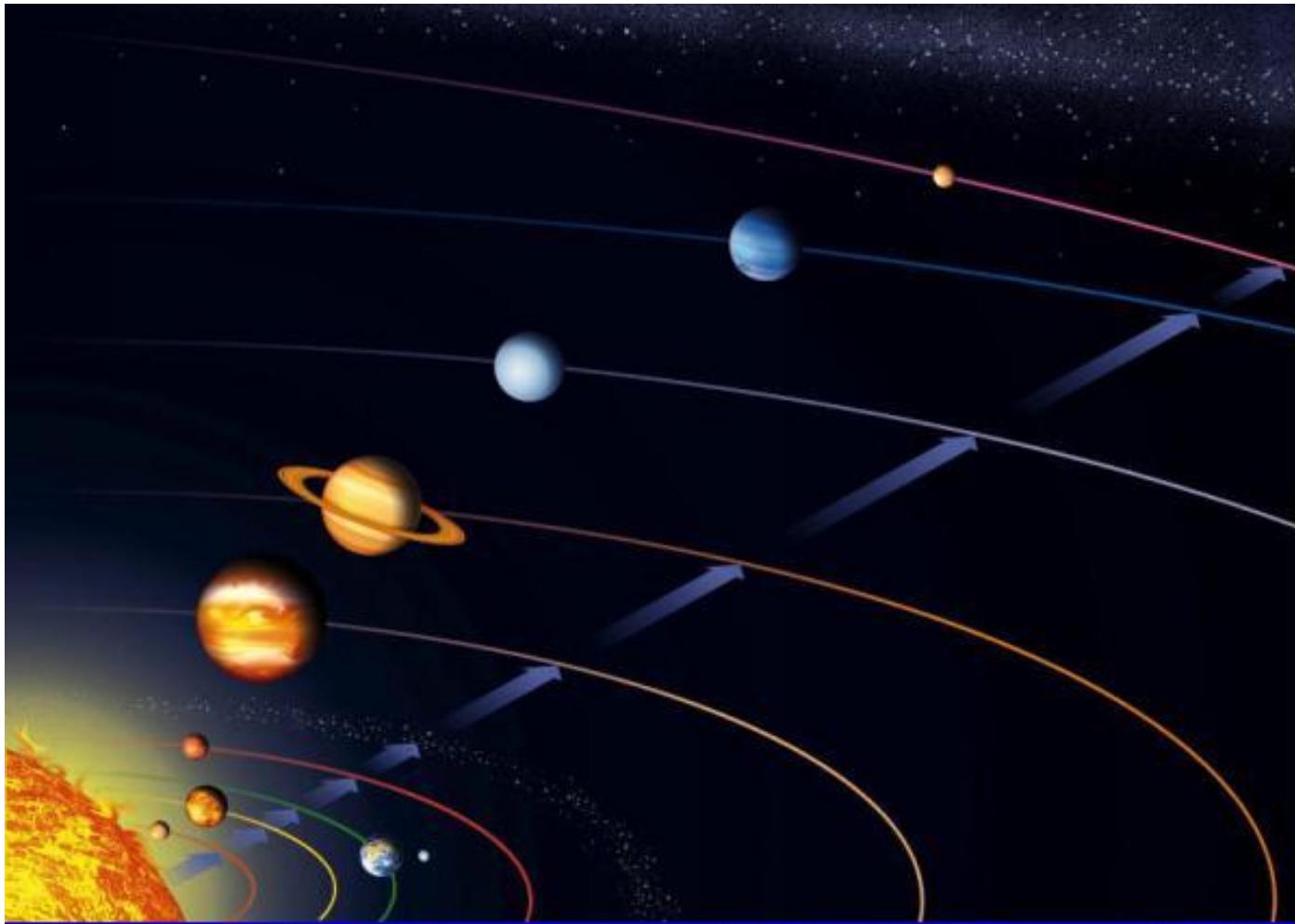


**UKŁAD PUNKTÓW MATERIALNYCH** – zbiór skończonej liczby punktów materialnych o zadanej konfiguracji przestrzennej.

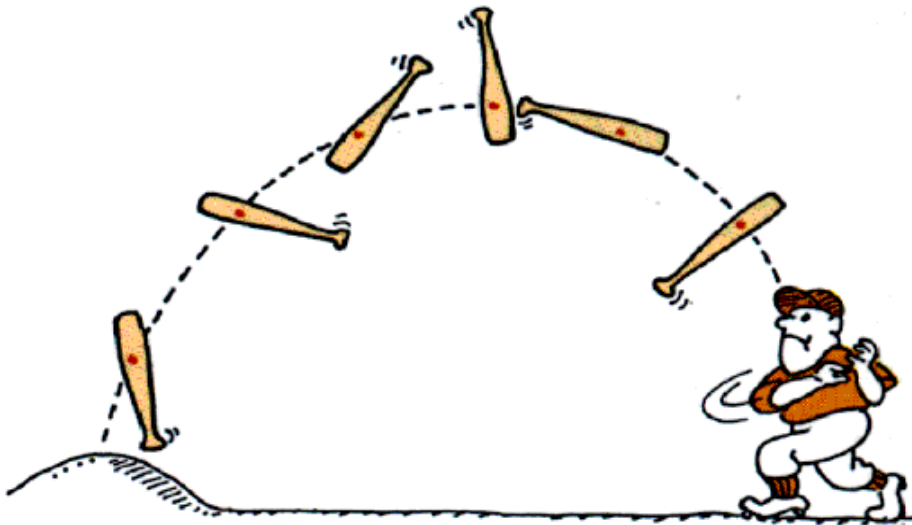


- Obłok Oorta
- Pas Kupiera
- Pluton
- Neptun
- Uran
- Saturn
- Jowisz
- Planetoidy
- Mars
- Księżyc
- Ziemia
- Wenus
- Merkury
- Słońce

Układ planetarny, w którym planety i Słońce można traktować jak układ punktów materialnych

# ŚRODEK MASY (środek bezwładności)

Założmy, że układ jest złożony z  $n$  punktów materialnych o masach:  $m_1, m_2, m_3, \dots, m_n$



**Środek masy ciała (lub układu ciał)** to punkt geometryczny, który porusza się tak, jak gdyby była w nim skupiona cała masa układu, a wszystkie siły zewnętrzne były przyłożone w tym właśnie punkcie.

Rys. źródło: <http://semesters.in>

Położenie punktu ś.m., dane jest wzorem:

$$\vec{r}_S = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i$$

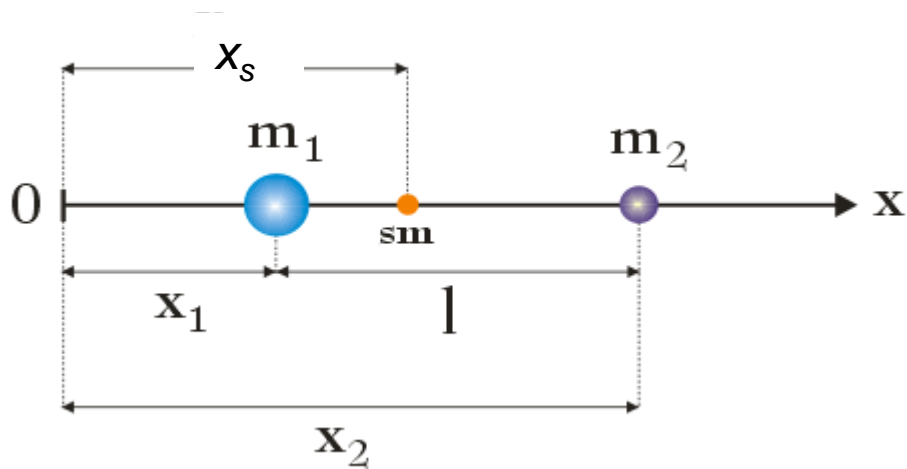
wektor położenia  
środka masy układu ciał

wektor położenia ciała  
o masie  $m_i$

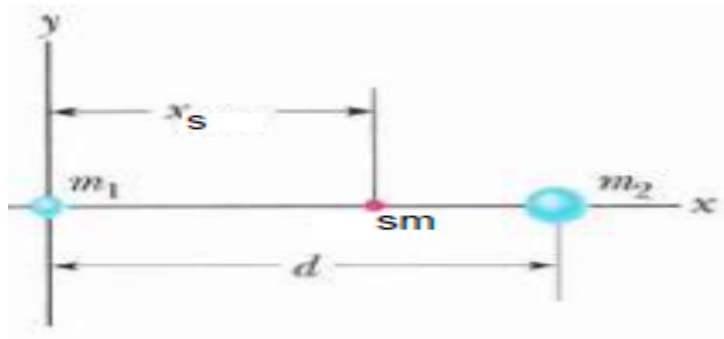
Masa całego układu

$$M = \sum_{i=1}^n m_i$$

# Przykłady- środek masy układu ciał



$$x_s = \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2}{m_1 + m_2}$$



$$x_s = \frac{m_2}{m_1 + m_2} d$$

Dane:

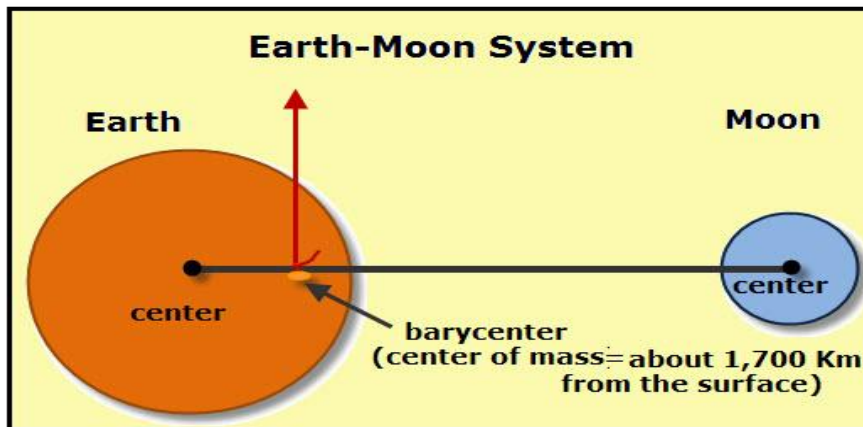
$$m_K = 7,35 \cdot 10^{22} \text{ kg}$$

$$M_Z = 5,98 \cdot 10^{24} \text{ kg} \approx 6 \cdot 10^{24} \text{ kg}$$

$$d = 384400 \text{ km}$$

$$R_Z = 6378,14 \text{ km}$$

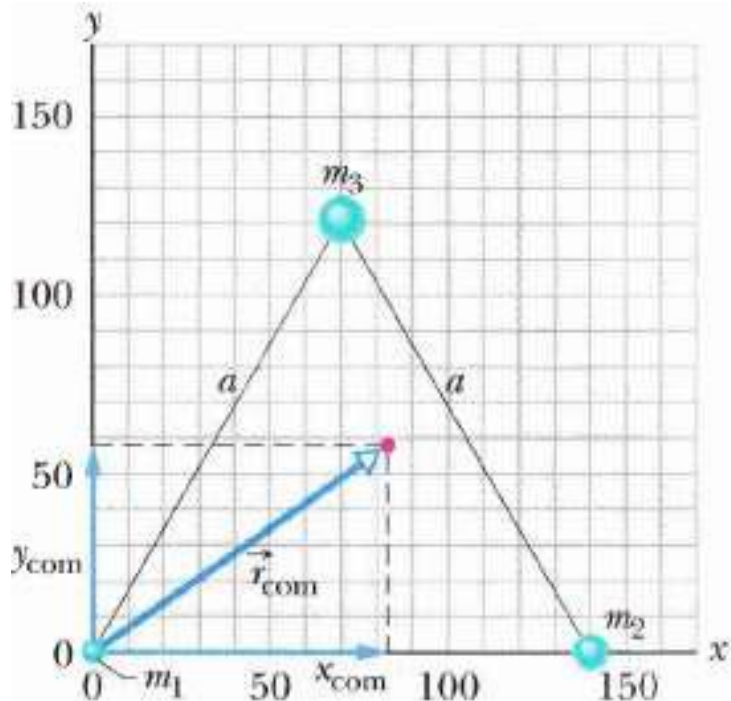
$$x_s = \frac{m_K}{M_Z + m_K} \cdot d$$



$$x_s = 4667,28 \text{ km}$$

# Przykłady- środek masy układu ciał

## Przykład.



Cząstka	Mass (kg)	x (cm)	y (cm)
1	1.2	0	0
2	2.5	140	0
3	3.4	70	120

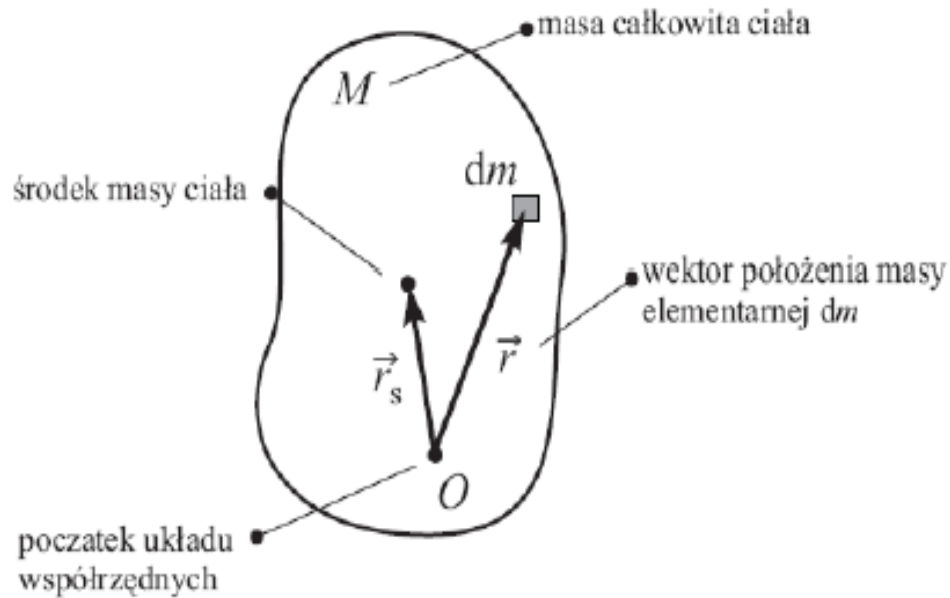
$$\begin{aligned}x_{com} &= \frac{1}{M} \sum_{i=1}^3 m_i x_i = \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2 + m_3 x_3}{M} \\ &= \frac{(1.2 \text{ kg})(0) + (2.5 \text{ kg})(140 \text{ cm}) + (3.4 \text{ kg})(70 \text{ cm})}{7.1 \text{ kg}} \\ &= 83 \text{ cm}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}y_{com} &= \frac{1}{M} \sum_{i=1}^3 m_i y_i = \frac{m_1 y_1 + m_2 y_2 + m_3 y_3}{M} \\ &= \frac{(1.2 \text{ kg})(0) + (2.5 \text{ kg})(0) + (3.4 \text{ kg})(120 \text{ cm})}{7.1 \text{ kg}} \\ &= 58 \text{ cm}.\end{aligned}$$

Rys. źródło: D. Holliday, R. Resnick, J. Walker, "Podstawy fizyki".

# Środek masy – ciało rozciągle

## Obiekt o ciągłym rozkładzie masy



W przypadku ciała o ciągłym rozkładzie masy dzielimy je w myśli na  $n$ - małych części o masach  $dm_1, dm_2, \dots, dm_n$   
Wzór (3.1) przyjmuje:

$$\vec{r}_S = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\sum_{i=1}^n \Delta m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^n \Delta m_i}$$

Granice sum w powyższym wzorze wyrażają się odpowiednimi całkami oznaczonymi, stąd

### **PROMIEN WODZĄCY ŚRODKA MASY:**

wektor położenia  
środka masy danego ciała

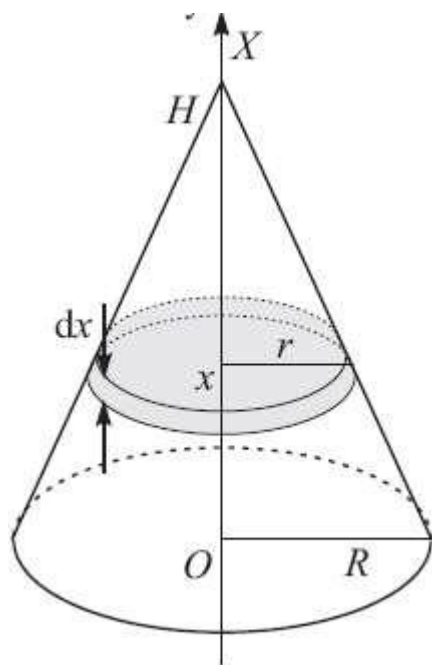
$$\vec{r}_S = \frac{\int_0^M \vec{r} dm}{\int_0^M dm} = \frac{1}{M} \int_0^V \vec{r} \rho dV$$

całkowita masa

$$\rho = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta m}{\Delta V} = \frac{dm}{dV} \quad \text{- gęstość ciała.}$$

# Układy cząstek

## Środek masy – ciało rozciągłe. Przykład



$$\frac{R}{r} = \frac{H}{H-x}$$

$$x_s = \frac{1}{M} \int_M x \, dm$$

$$M = \rho V = \rho \frac{1}{3} \pi R^2 H$$

$$dm = \rho \frac{(H-x)^2}{H^2} \pi R^2 dx$$

$$x_s = \frac{1}{4} H$$

Stożek jest bryłą symetryczną – środek masy leży na osi symetrii.

# PĘD UKŁADU PUNKTÓW MATERIALNYCH

(przypomnienie)

- Każde ciało można traktować jako **układ punktów materialnych**. Dlatego **pęd ciała** możemy obliczyć jako **sumę pędów wszystkich n- punktów materialnych ciała**:

$$\vec{p} = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_i$$

- Pamiętając o wyrażeniu na prędkość:

$$\vec{p} = \sum_{i=1}^n m_i \vec{v}_i = \sum_{i=1}^n m_i \frac{d\vec{r}_i}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i$$

- Po podstawieniu do wyrażenia (3.6) wzoru (3.1) , otrzymamy:

$$\vec{p}_{sm} = \frac{d}{dt} (M\vec{r}_S) = M \frac{d\vec{r}_S}{dt} = M\vec{v}_S$$

pęd środka  
masy układu

Zatem:

$$\sum_{i=1}^N (m_i \cdot \vec{v}_i) = \sum_{i=1}^N \vec{p}_i = M \cdot \vec{v}_{sm} = \vec{p}_{sm}$$

Suma pędów układu  
punktów materialnych

= Pędowi jego środka masy

# PRĘDKOŚĆ I PRZYSPIESZENIE ŚRODKA MASY

## Prędkość środka masy

$$\vec{v}_s = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{v}_i$$

masy poszczególnych ciał

wektor prędkości ciała o masie  $m_i$

wektor prędkości środka masy układu ciał

masa całego układu  $M = \sum_{i=1}^N m_i$

## Przyspieszenie środka masy

$$\vec{a}_s = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{a}_i$$

wektor przyspieszenia ciała o masie  $m_i$

wektor przyspieszenia środka masy układu ciał



## II ZASADA DYNAMIKI NEWTONA DLA UKŁADU CZĄSTEK

**Założenie:**  $M$  – całkowita masa układu nie może się zmieniać – **układ zamknięty.**

$$\frac{d\vec{p}_1}{dt} = \vec{F}_1, \frac{d\vec{p}_2}{dt} = \vec{F}_2, \frac{d\vec{p}_3}{dt} = \vec{F}_3, \dots, \frac{d\vec{p}_n}{dt} = \vec{F}_n$$

Sumując stronami:  $\sum_{i=1}^n \frac{d\vec{p}_i}{dt} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i$  oraz uwzględniając zależność:  $\sum_{i=1}^n \frac{d\vec{p}_i}{dt} = \frac{d\vec{p}_{sm}}{dt}$

Otrzymujemy **równanie**  
**ruchu środka masy układu** :

$$\frac{d\vec{p}_{sm}}{dt} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i$$

II zasada dynamiki Newtona  
dla układu cząstek

Szybkość zmian pędu środka masy układu cząstek jest równa wypadkowej sił działających na układ i ma kierunek tej siły.

## II ZASADA DYNAMIKI NEWTONA DLA UKŁADU CZĄSTEK

Z **równania ruchu środka masy układu** wynika, *twierdzenie o ruchu środka masy*:

Środek masy układu punktów materialnych porusza się tak, jak punkt materialny, w którym skupiona jest całkowita masa układu i na który działa siła, równa wypadkowej sił zewnętrznych przyłożonych do układu.

- Inna postać **II ZASADY DYNAMIKI NEWTONA DLA UKŁADU CZĄSTEK** :

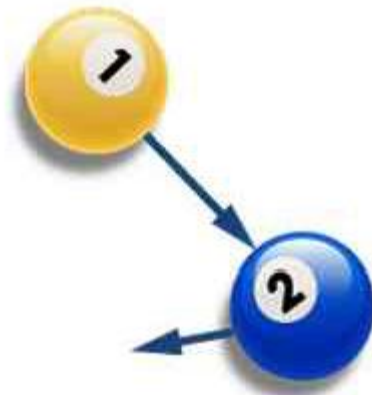
$$\vec{F}_{wyp} = M\vec{a}_S$$

$F_{wyp}$  – wypadkowa wszystkich sił zewnętrznych

$M$  – całkowita masa układu

$a_s$  – przyspieszenie środka masy

# Co nazywamy układem ciał ( w rozumieniu fizyki, mechaniki) ?



Rys. Kule bilardowe (przed zderzeniem).

Układ ciał w fizyce (mechanice), to zbiór ciał, myślowo wyodrębniony od otoczenia

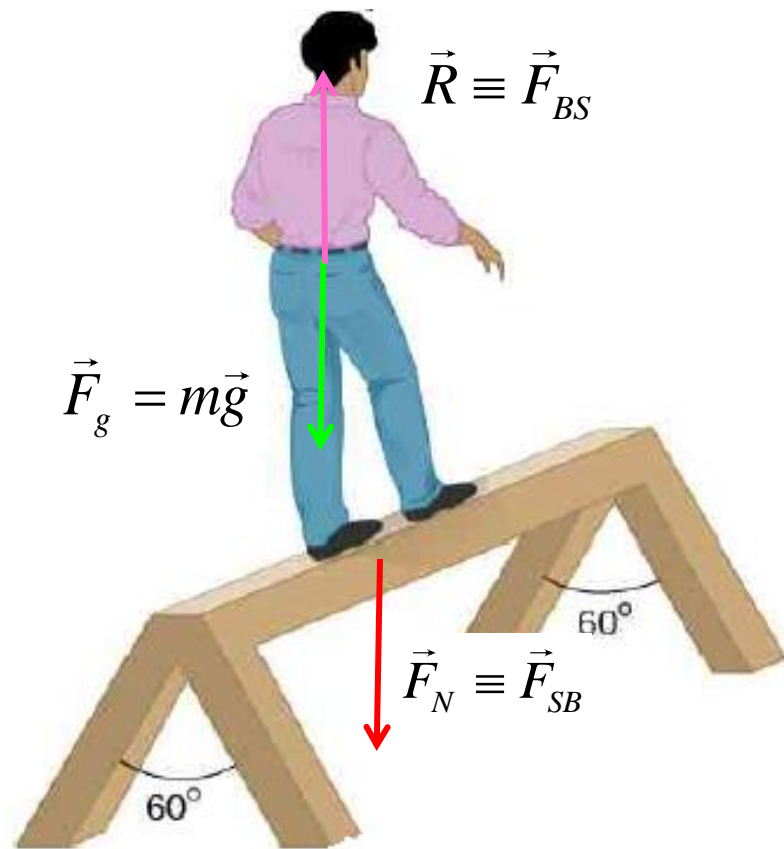
- Kiedy układ jest izolowany lub odosobniony ?

Jeżeli ciała stanowiące otoczenie nie wywierają sił na ów układ, albo siły zewnętrzne znoszą się.

# Co nazywamy siłami zewnętrznymi a co siłami wewnętrznymi układu?

Weźmy przykład Studenta stojącego na belce (rys.).

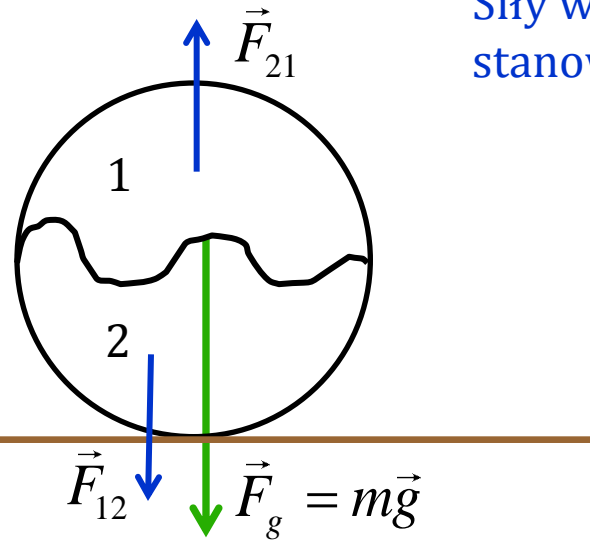
- Siły wewnętrzne, to siły, które działają między ciałami tworzącymi układ (np.  $F_{SB}$  oraz  $F_{BS}$ ).



Rys. Przykładowy układ: Student- belka

- Siły zewnętrzne, to siły, które działają na układ z zewnątrz od ciał nie należących do układu (np.  $F_g$ ).

## Przykład- Związek między działającą siłą a zmianami pędu ciała



Siły wzajemnego nacisku dwóch części :  $\vec{F}_{21}$  i  $\vec{F}_{12}$   
stanowią siły wewnętrzne układu.

Pamiętamy związek pomiędzy działającą siłą  
a zmianami pędu ciała:

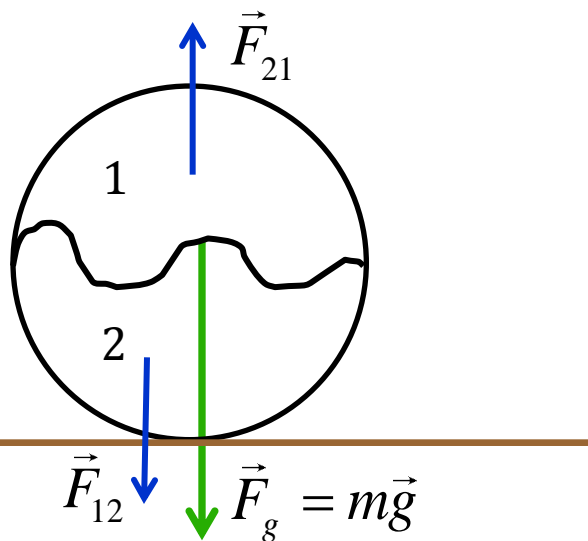
$$\vec{F}_z = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

(siła zewnętrzna)

Rys. Pocisk składający się z dwóch części  
spoczywający na podłożu.

Jeżeli siła zewnętrzna  $\vec{F}_z = 0$  , to pęd układu ciał pozostaje stały.

## Przykład- Związek między działającą siłą a zmianami pędu ciała



Rys. Pocisk składający się z dwóch części spoczywający na podłożu.

Prawo pędu i popędu dla każdego z ciał ( 1 i 2 ) :

$$Fdt = m_1 \cdot \Delta v_1$$

$$-Fdt = m_2 \cdot \Delta v_2$$

Dodając stronami otrzymujemy:

$$m_1 \cdot \Delta v_1 + m_2 \cdot \Delta v_2 = 0$$

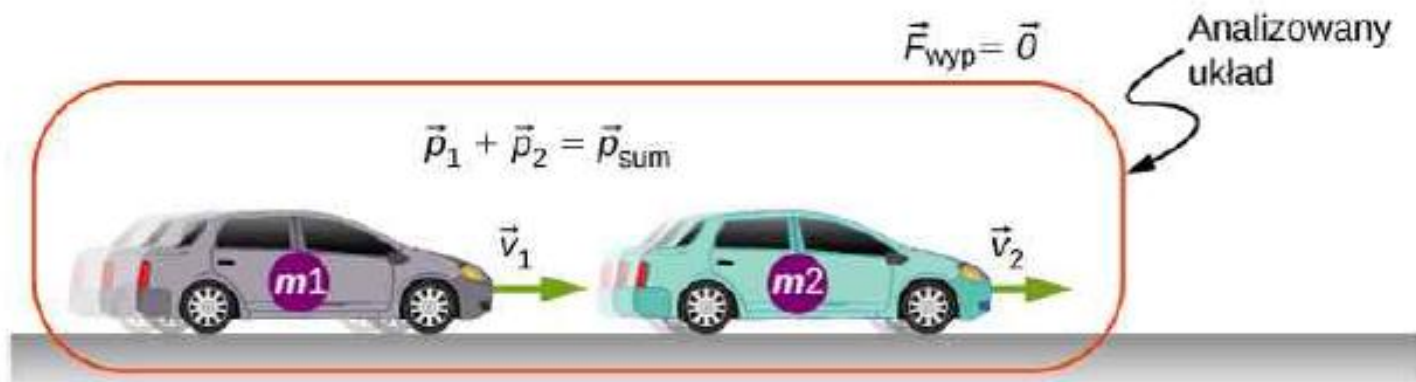
Suma przyrostów pędu równa jest zero!

**Wniosek:** Siły wewnętrzne  $\vec{F}_{12}$  i  $\vec{F}_{21}$  zmieniają wprawdzie pędy poszczególnych części układu, ale suma tych zmian jest równa zero. Siły wewnętrzne nie mają wpływu na pęd całego układu.

# ZASADA ZACHOWANIA PĘDU

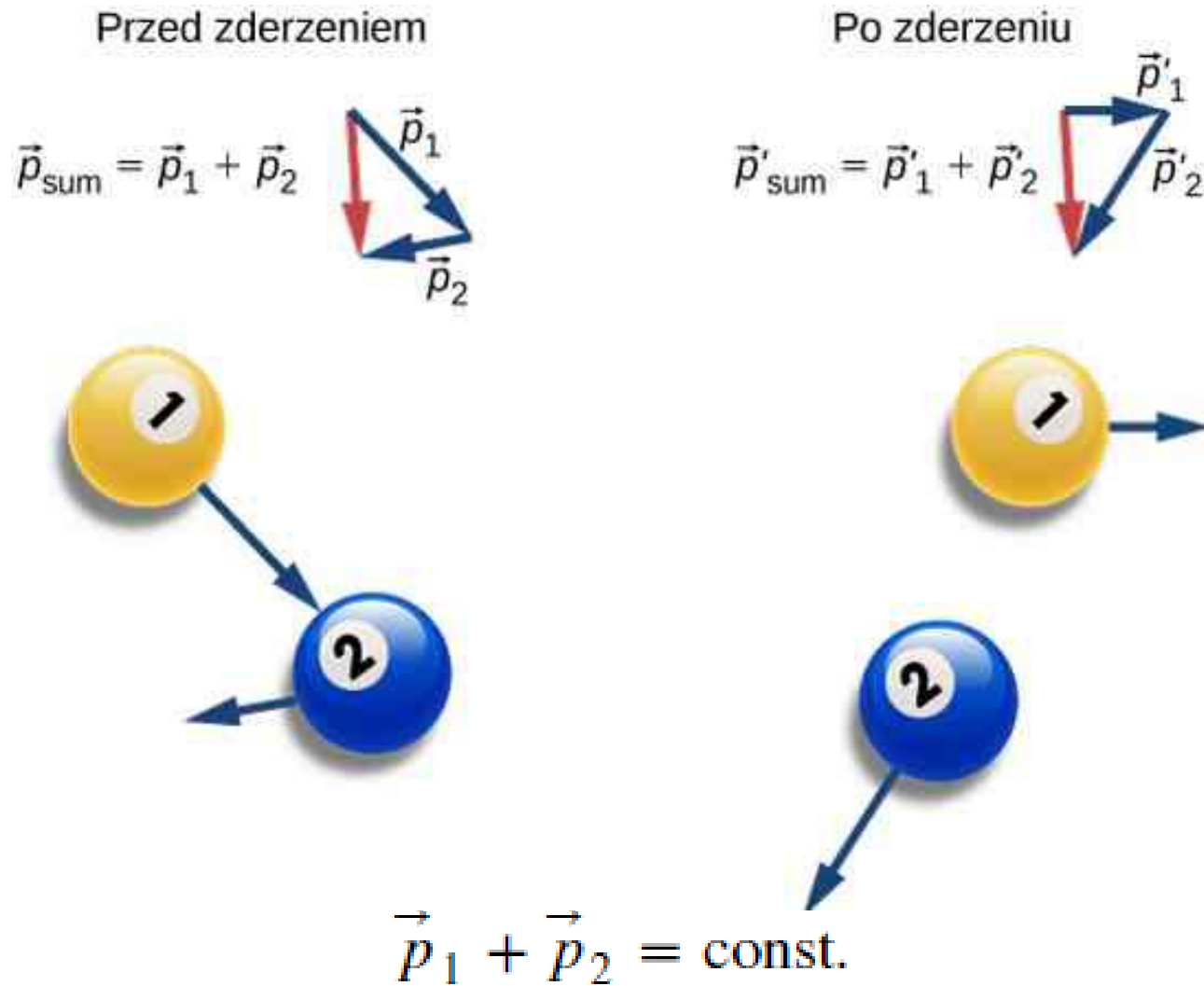
Jeśli na układ ciał nie działają siły zewnętrzne lub ich wypadkowa jest równa zeru, to całkowity pęd układu nie ulega zmianie.

$$\vec{p}_c = \sum_{i=1}^n (\vec{p}_i) = \text{const.}$$



- Siły wewnętrzne działające między ciałami tworzącymi układ, mogą zmieniać pędy poszczególnych części układu lecz suma tych zmian jest równa zeru.
- Siły wewnętrzne nie mogą zmieniać pędu środka masy układu.
- Podczas oddziaływania ciał między sobą możliwa jest wprowadzenie wymiany masy między nimi, ich sklejenie lub rozpad na drobniejsze elementy, ale masa całkowita układu musi pozostać stała.

# Przykład- zderzające się kule bilardowe

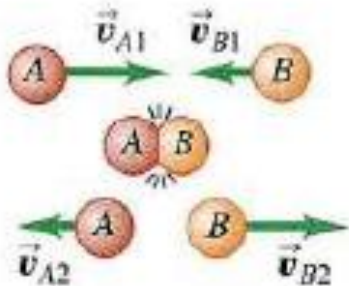


Rys. Pęd jest wielkością wektorową, stąd całkowity pęd układu jest zawsze sumą geometryczną poszczególnych części układu. Rys. źródło: „Fizyka dla szkół wyższych” S. Ling, J. Sanny, W. Moebis

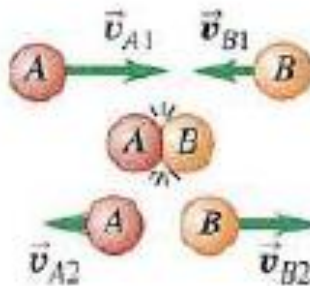


# Rodzaje zderzeń

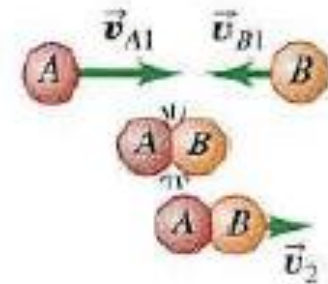
zderzenie sprężyste,  $\Delta E_k = 0$



zderzenie niesprężyste,  $\Delta E_k \neq 0$



zderzenie całkowicie niesprężyste



suma pędów przed zderzeniem lub rozpadem

$$\sum_{i=1}^N \vec{p}_i = \sum_{j=1}^M \vec{p}'_j$$

suma pędów po zderzeniu lub rozpadzie

- Niezależnie czy zderzenie jest sprężyste, czy niesprężyste, jeśli zachodzi w układzie izolowanym, to pęd układu ciał nie zmienia się.

**Przykład 1.** Zgodnie z legendą Wilhelm Tell strzałą wystrzeloną z kuszy, miał zestrzelić jabłko o masie  $M=0,2$  kg umieszczone na głowie swojego syna. Przyjmując, że masa strzały wynosi  $m=0,05$  kg i przebija centralnie jabłko z prędkością poziomą  $v_0=100$  m/s. Obliczyć w jakiej odległości upadła strzała. Wysokość chłopca wynosi  $h=1,5$  m, a jabłko upadło w odległości  $S=5$  m.

Rozwiązanie

*Dane :*

$$M = 0,2 \text{ kg}$$

$$v_0 = 100 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

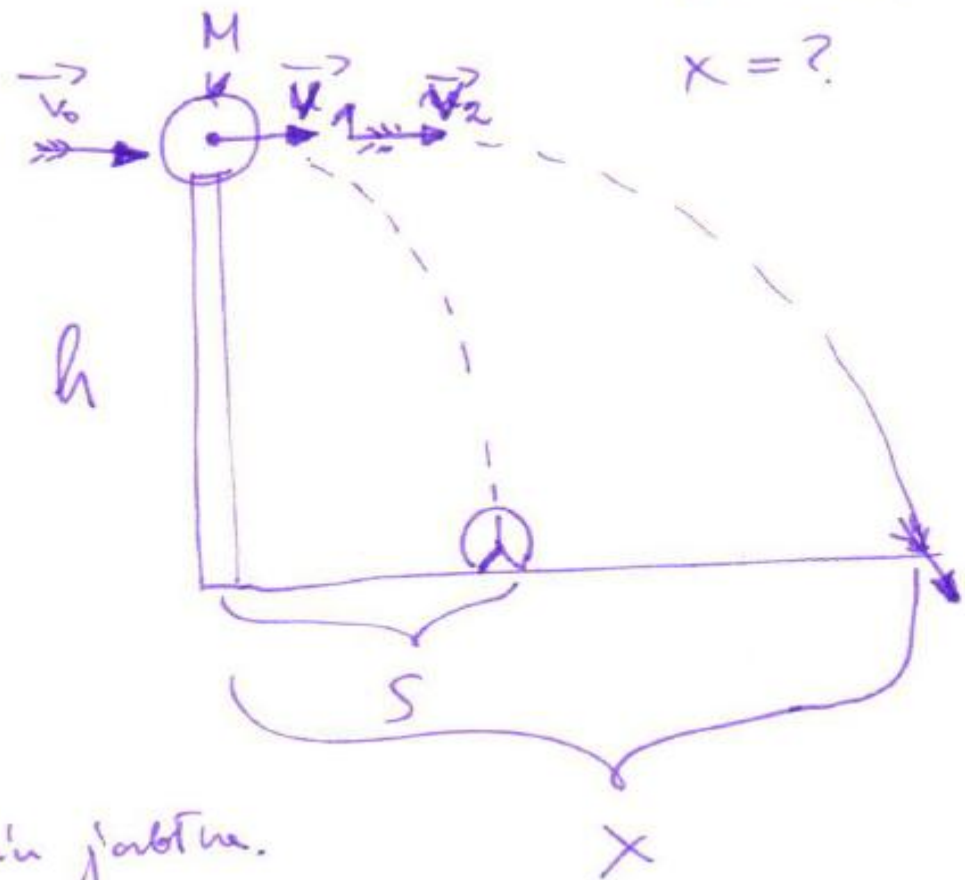
$$m = 0,05 \text{ kg}$$

$$h = 1,5 \text{ m}$$

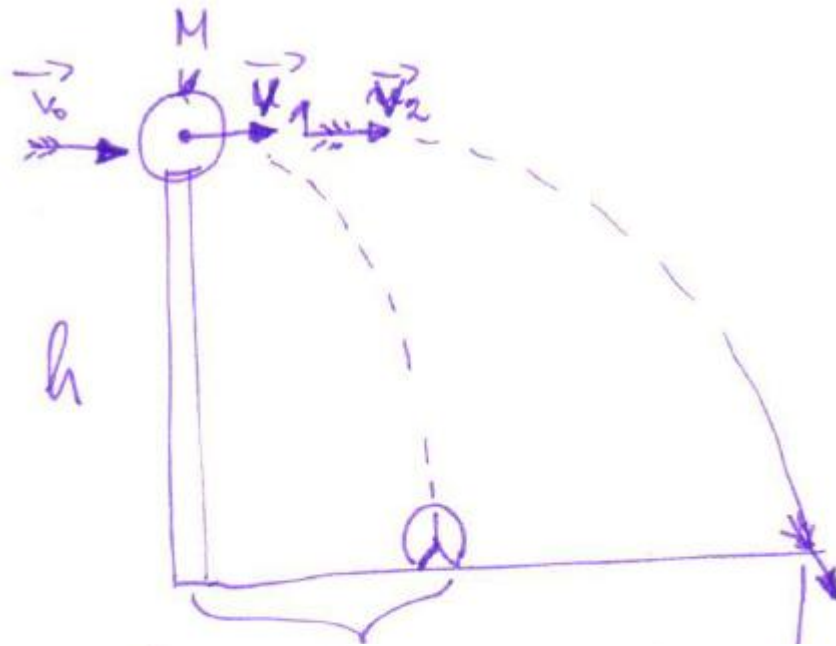
$$S = 5 \text{ m}$$

$v_0$  - pr. poc. str.  
 $v_1$  - pr. jabłka  
 $v_2$  - pr. strzały po przebiciu jabłka.  
 przy tym  $v_2 > v_1$

*Szukane :*



## P.1- rozwiązanie



Z zasady

zachowania pędu: 1)  $m \cdot v_0 = M \cdot v_1 + m \cdot v_2$

Mamy dwa niezależne

rzuty poziome z wys.  $h$ ;

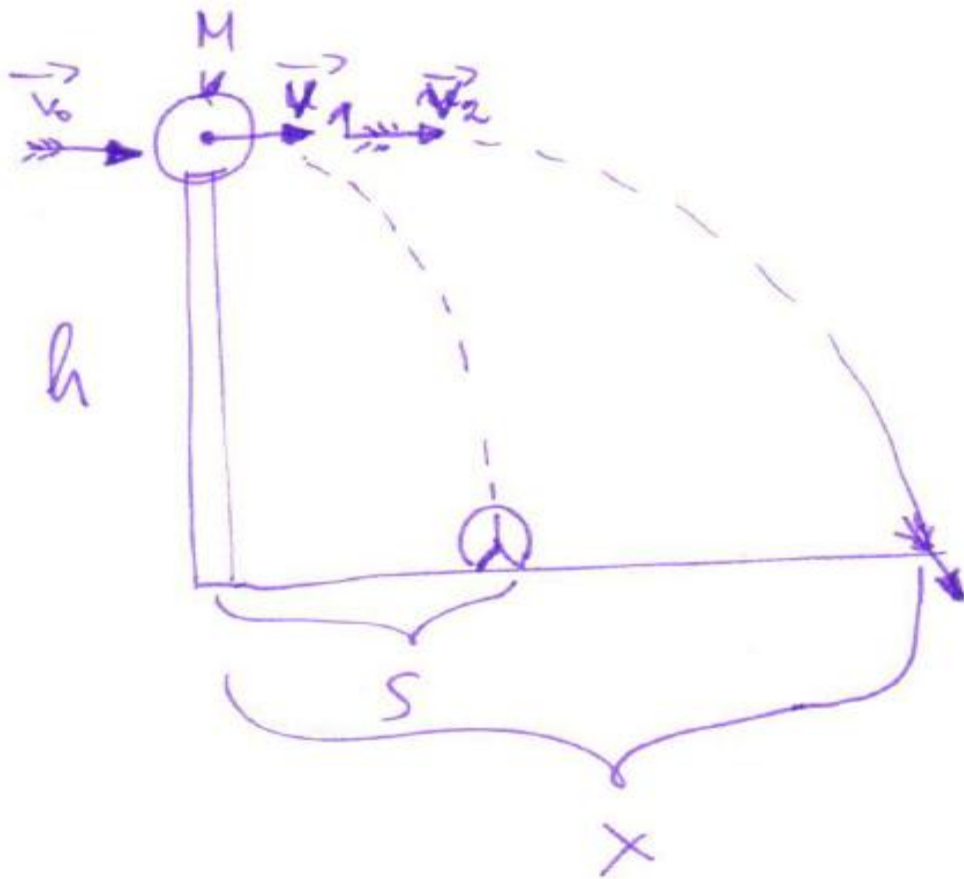
ich zasięgi wynoszą:

$$2) \begin{cases} s = v_1 \cdot t \\ x = v_2 \cdot t \end{cases}$$

zatem:  $v_1 = \frac{s}{\sqrt{\frac{2h}{g}}}$

ponieważ  $h = \frac{a \cdot t^2}{2}$

stąd  $t = \sqrt{\frac{2h}{g}}$



$$z \text{ ①: } m v_2 = m \cdot v_0 - M \cdot \frac{S}{\sqrt{\frac{2h}{g}}}$$

$$v_2 = v_0 - \frac{M}{m} \cdot S \sqrt{\frac{g}{2h}}$$

Otrzymujemy :

$$X = v_0 \cdot \sqrt{\frac{2h}{g}} - \frac{M}{m} \cdot S \sqrt{\frac{g}{2h} \cdot \frac{2h}{g}}$$

$$X = v_0 \sqrt{\frac{2h}{g}} - \frac{M}{m} \cdot S \Rightarrow \text{Odp } X = \underline{\underline{35m}}$$

# RUCH OBROTOWY -przypomnienie

Jakie zmienne opisują ruch obrotowy w zastosowaniu do obrotu wokół stałej osi?

❖ Chwilowa wartość prędkości kątowej :

$$\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \theta}{\Delta t} = \frac{d\theta}{dt},$$

❖ Chwilowe przyspieszenie kątowe:

$$\varepsilon = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \omega}{\Delta t} = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2},$$

❖ Zależność między prędkością kątową a prędkością liniową:

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

❖ Zależność pomiędzy przyspieszeniem stycznym a kątowym:

$$\vec{a} = \vec{\varepsilon} \times \vec{r}.$$

## Przykład 2- wirujące koło rowerowe

Mechanik rowerowy umieszcza rower w stojaku do naprawy rowerów i zaczyna obracać tylne koło. W czasie 5,00 s od początku ruchu osiąga ono prędkość kątową wynoszącą 250 obrotów na minutę.

- Wyznacz w  $\text{rad/s}^2$  średnie przyspieszenie kątowe.
- Po jakim czasie koło się zatrzyma, jeżeli mechanik wciśnie hamulec, wytwarzając przyspieszenie kątowe o wartości  $-87,3 \text{ rad/s}^2$ ?

### Rozwiązanie

Dane:

$$\Delta t = 5 \text{ s}$$

$$\omega = 250 \text{ obr/min}$$

$$\varepsilon = -87,3 \text{ rad/s}^2$$

$$\bar{\varepsilon} = \frac{\Delta \omega}{\Delta t}$$

Szukane:

a)  $\varepsilon_{\text{sr}} = ?$

b)  $\Delta t = ?$

$$\Delta \omega = \omega_{\text{konc}} - \omega_{\text{pocz}} = 250 \text{ obr/min}$$

Zamiana jednostek:

$$\Delta \omega = 250 \frac{\text{obr}}{\text{min}} \cdot \frac{2\pi \text{ rad}}{\text{obr}} \cdot \frac{1 \text{ min}}{60 \text{ s}} = 26,2 \frac{\text{rad}}{\text{s}}$$

$$\varepsilon = \frac{\Delta \omega}{\Delta t} = \frac{26,2 \text{ rad/s}}{5,00 \text{ s}} = 5,24 \text{ rad/s}^2.$$

## Przykład 2- wirujące koło rowerowe c.d.

ad b)

$$\Delta t = ?$$

$$\Delta t = \frac{\Delta \omega}{\varepsilon}$$

Teraz prędkość kątowna maleje od wartości 26,2 rad/s do zera, stąd:

$$\Delta \omega = -26,2 \text{ rad/s}$$

Czas potrzebny na zatrzymanie koła:

$$\Delta t = \frac{-26,2 \text{ rad/s}}{-87,3 \text{ rad/s}} = 0,300 \text{ s.}$$

### Znaczenie

Należy zauważyć, że gdy mechanik obraca koło, przyspieszenie kątowe jest małe i dodatnie; potrzeba 5 sekund do osiągnięcia znacznej prędkości kątowej.

Kiedy wciśnie on hamulec, przyspieszenie kątowe jest duże i ujemne. Prędkość kątowa szybko maleje do zera.

## Przykład 3- koło samochodowe

Samochód jedzie z szybkością 110 km/h. Koła samochodu mają średnicę 60 cm. Oblicz:

- prędkość kątową kół
- okres  $T$ ,
- ile obrotów zrobią koła samochodu w czasie  $t=0,5h$ .

### Rozwiązanie

Dane:

$$v_0 = 110 \text{ km/h} = 30,6 \text{ m/s}$$

$$t = 0,5h = 1800s$$

$$r = 0,3m$$

Szukane:

a)  $\omega = ?$

b)  $T = ?$

c)  $n = ?$

$$\text{a) } \omega = \frac{v_0}{t} \Rightarrow \omega = 102 \frac{\text{rad}}{s}$$

$$\text{b) } \omega = \frac{2\pi}{T} \Rightarrow T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi \text{ rad}}{102 \frac{\text{rad}}{s}} = 0,062s$$

$$\text{c) } T = \frac{t}{n}, \text{ stąd } n = \frac{1800s}{0,062s} = 29\,032 \text{ obrotów}$$



# DYNAMIKA BRYŁY SZTYWNEJ

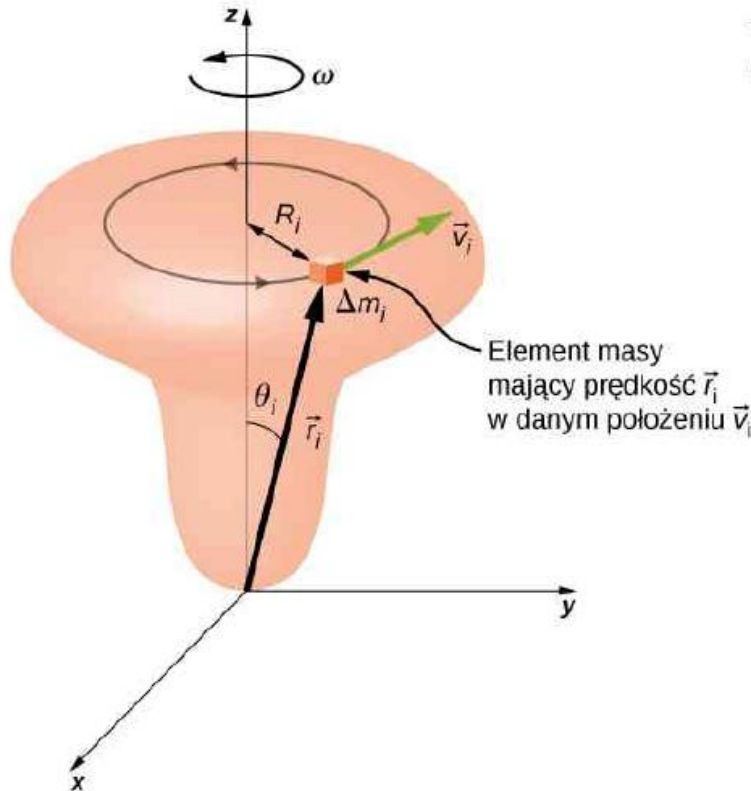
- Każde ciało możemy uważać za układ  $n$  punktów materialnych, których suma mas równa się całkowitej masie  $M$  ciała:

$$M = \sum_{i=1}^n m_i$$

## □ Bryła sztywna

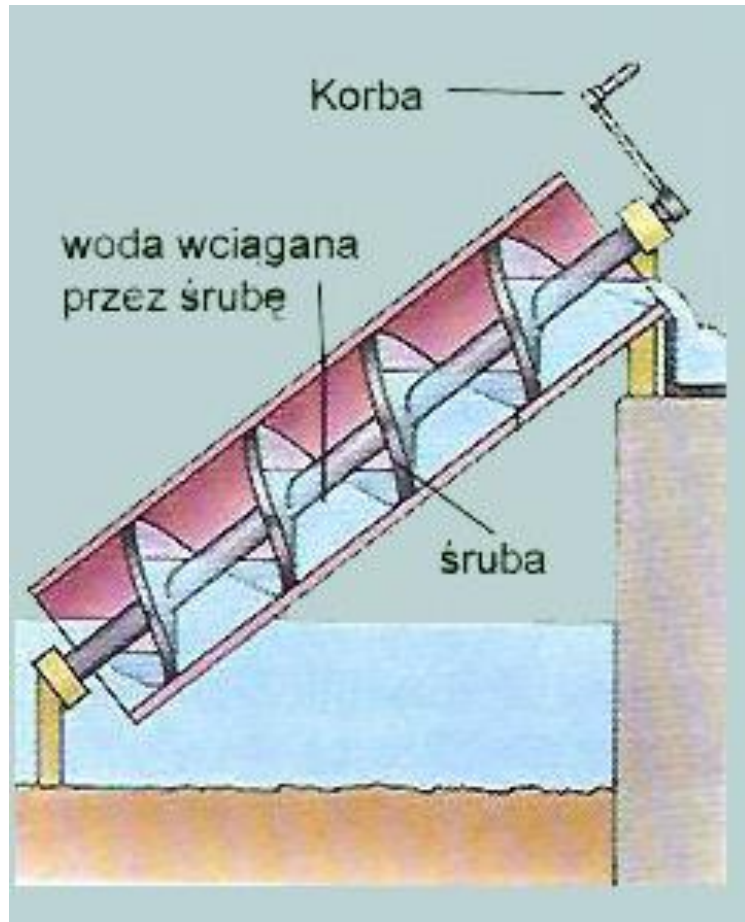
Ciało fizyczne, którego poszczególne punkty pozostają w stałych odległościach od siebie, niezależnie od działających sił lub momentów sił.

Bryła sztywna ma stałą gęstość, zachowuje swój kształt oraz objętość.



Dla bryły sztywnej obowiązują wszystkie wnioski i zależności słuszne dla układu punktów materialnych

# DYNAMIKA BRYŁY SZTYWNEJ



## Rodzaje ruchów bryły sztywnej:

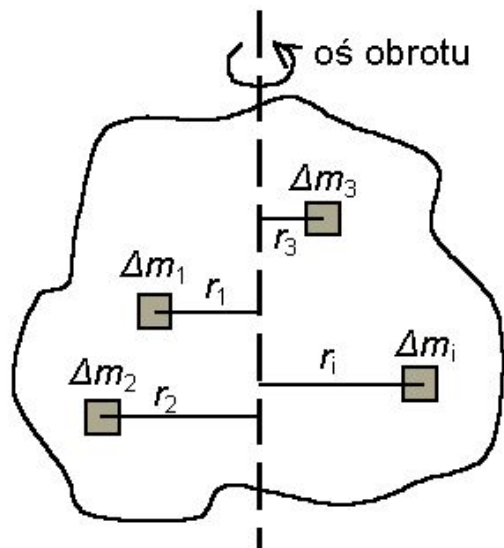
- ruch postępowy**- dowolny odcinek łączący dwa dowolne punkty bryły pozostaje równoległy do swoich poprzednich położzeń.
- ruch obrotowy** – wszystkie punkty danego ciała poruszają się po okręgach, których środki znajdują się na jednej prostej – osi obrotu.

Rys. Pierwszym człowiekiem, który **opisał śrubę**, był grecki uczyony i fizyk –**Archimedes** (około 287-212 p.n.e.). W całym antycznym świecie śruba Archimedesa używana była do podnoszenia poziomo wody.

**Prędkość i przyspieszenie punktów poruszających się ruchem obrotowym nie są jednakowe dla wszystkich punktów, ale zależne są od odległości od osi obrotu.**

# DYNAMIKA BRYŁY SZTYWNEJ

MOMENTEM BEZWŁADNOŚCI - wielkość charakterystyczna dla danego ciała i określonej osi obrotu:



$$E_k = \sum_{i=1}^n \frac{m_i v_i^2}{2} = \sum_{i=1}^n \frac{m_i (\omega_i r_i)^2}{2} = \left( \sum_{i=1}^n \frac{m_i \cdot r_i^2}{2} \right) \cdot \omega^2$$

$$I = \Delta m_1 r_1^2 + \Delta m_2 r_2^2 + \dots + \Delta m_i r_i^2 + \dots + \Delta m_N r_N^2 = \sum_{i=1}^N \Delta m_i r_i^2$$

$r_i$  - jest odległością  $i$ -tego punktu od osi obrotu,  
 $\Delta m_i$  - oznacza masę  $i$ -tego punktu.

W przypadku ciał rzeczywistych, takich dla których masa jest rozłożona w sposób ciągły stosuje się postać całkową definicji pozwalającą obliczać rzeczywiste momenty bezwładności:

**POSTAĆ CAŁKOWA:**

$$I = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_i \Delta m_i \cdot r_i^2 = \int_M r^2 dm$$

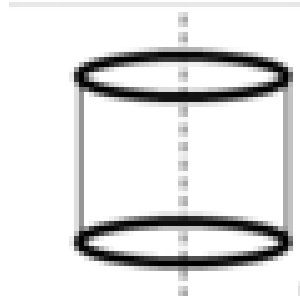
gdzie:  $r^2$  - oznacza zmienną określającą odległość elementu masy  $dm$  od osi obrotu.

# DYNAMIKA BRYŁY SZTYWNEJ

Momenty bezwładności kilku popularnych brył:

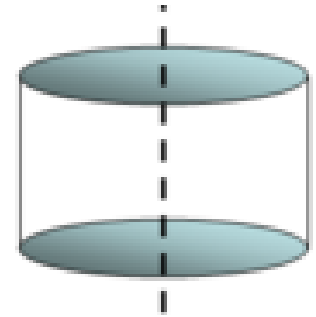
a) rura

$$I = m \cdot r^2$$



b) walec pełny

$$I = \frac{1}{2} m \cdot r^2$$



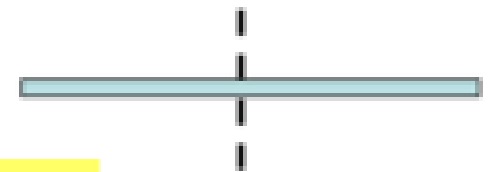
c) kula

$$I = \frac{2}{5} m \cdot r^2$$



d) pręt

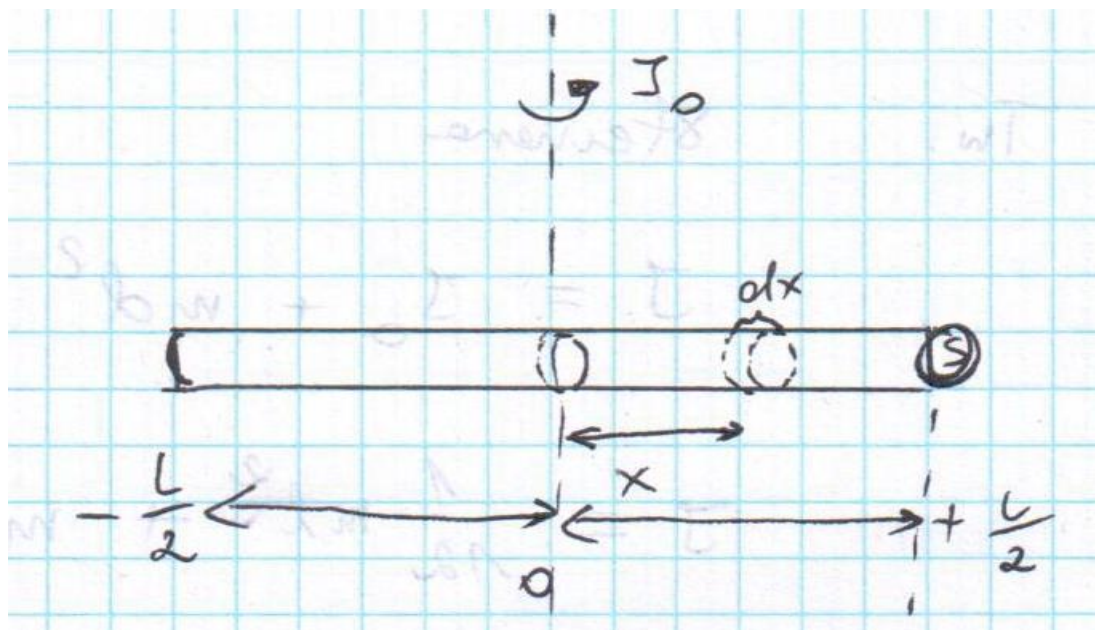
$$I = \frac{1}{12} m \cdot r^2$$



## Przykład 3 – moment bezwładności cienkiego pręta

P1. Wyznacz moment bezwładności ( $I$ ) cienkiego jednorodnego pręta o masie  $m$  i długości  $l$  (rys.) względem osi: (a) przechodzącej przez jego środek, (b) przechodzącej przez jeden z jego końców.

$$I_0 = ?$$



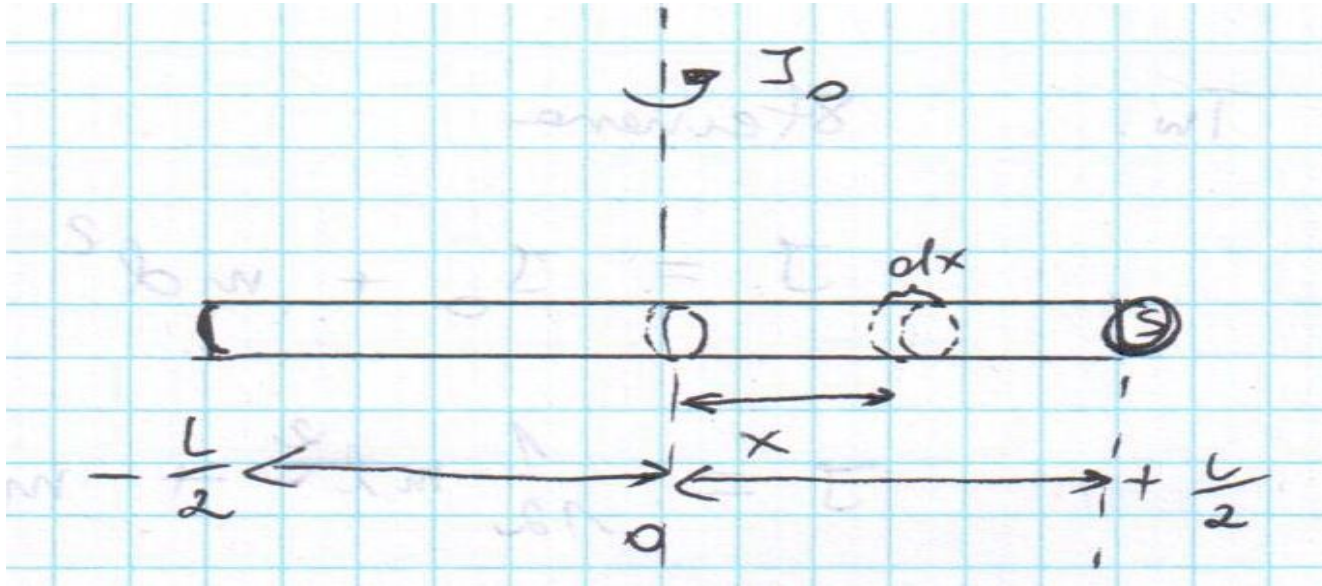
$$I = \int r^2 dm$$

Element masy:  $dm = ?$

z def. gęstości:  $\rho = \frac{dm}{dV}$

wobec tego  $dm = \rho \cdot dV$ , gdzie  $dV = S \cdot dx$

## Przykład 3 – rozwiązanie c.d.

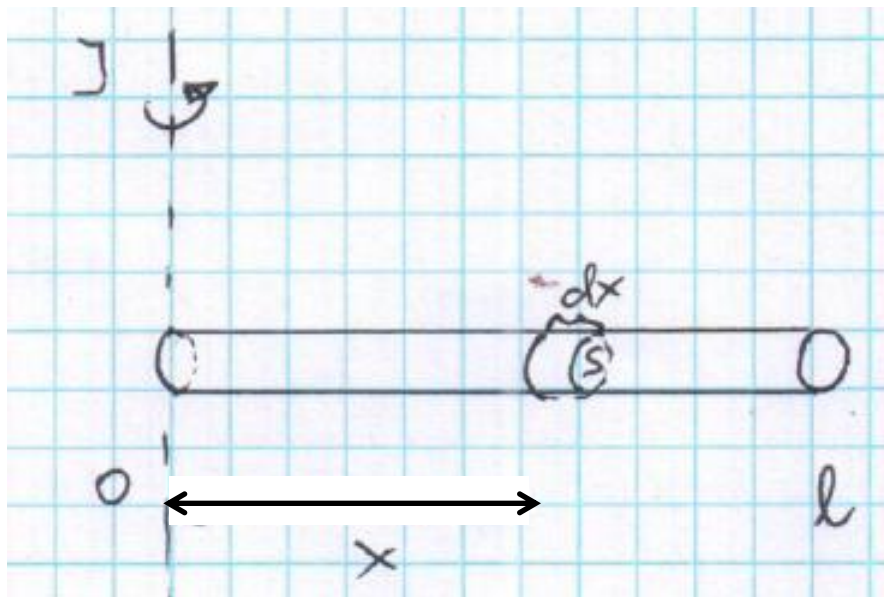


$$\begin{aligned} \text{Zatem: } I_0 &= \int_m x^2 dm = \int_V x^2 \cdot \rho \cdot dV = \rho \int_{-\frac{l}{2}}^{\frac{l}{2}} x^2 \cdot S \cdot dx = \\ &= \rho S \cdot \frac{1}{3} x^3 \Big|_{-\frac{l}{2}}^{\frac{l}{2}} = \frac{1}{3} \rho S \left( \frac{l^3}{8} - \left( -\frac{l^3}{8} \right) \right) = \frac{1}{12} \rho S l^3 = \frac{1}{12} \rho S l \cdot l^2 = \frac{1}{12} m l^2 \end{aligned}$$

## Przykład 3 - dynamika bryły sztywnej c.d.

Ad.b)

$I=?$

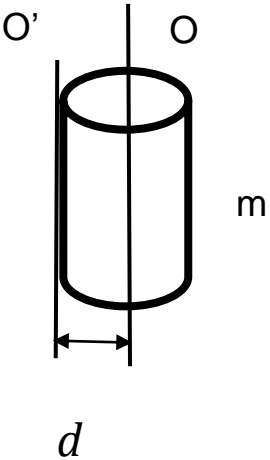


$$I = \int r^2 dm$$

$$J = \int_m x^2 dm = \int_v x^2 \rho \cdot dV = \rho \cdot s \int_0^l x^2 dx = \rho \cdot s \frac{1}{3} l^3 = \boxed{\frac{1}{3} ml^2}$$

# TWIERDZENIE STEINERA (twierdzenie o osiach równoległych)

Moment bezwładności  $I$  danego ciała liczony względem dowolnej osi równoległej do momentu bezwładności  $I_0$  tego ciała związany jest zależnością :



$$I = I_0 + md^2$$

gdzie:

$I_0$  - moment bezwładności ciała względem osi obrotu przechodzącej przez środek masy;

$I$  - moment bezwładności tego samego ciała względem osi obrotu równoległej do poprzedniej.

$m$  - masa ciała;

$d$  - odległość obydwu osi.

**WNIOSKI:** \* Moment bezwładności zależy od wyboru osi obrotu.

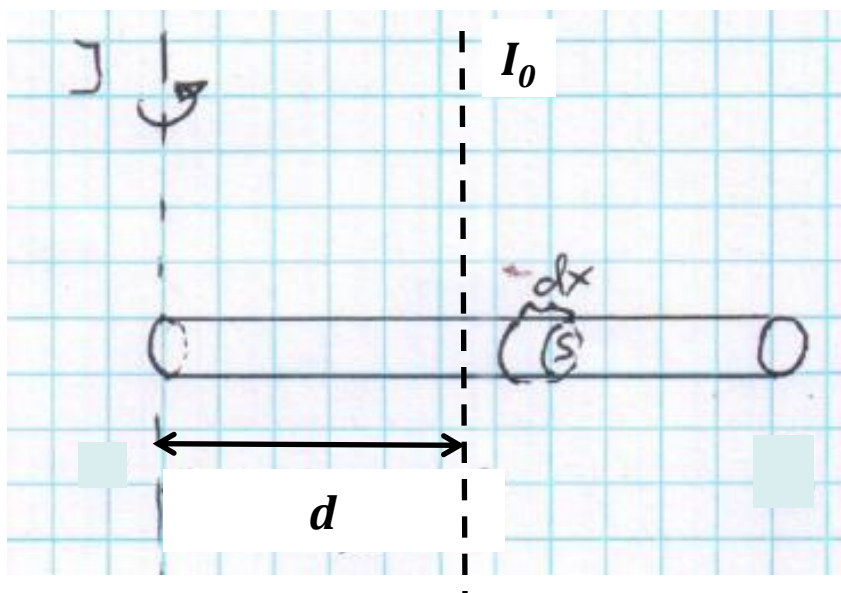
\*Gdy środek masy ciała oddala się od osi obrotu, to moment bezwładności ciała względem tej osi wzrasta.



## Przykład 3 - b) korzystając z Twierdzenia Steinera

Ad. b)

$I=?$



Z Twierdzenia Steinera:

$$J = J_0 + md^2 \quad ; \quad d = \frac{1}{2} l$$

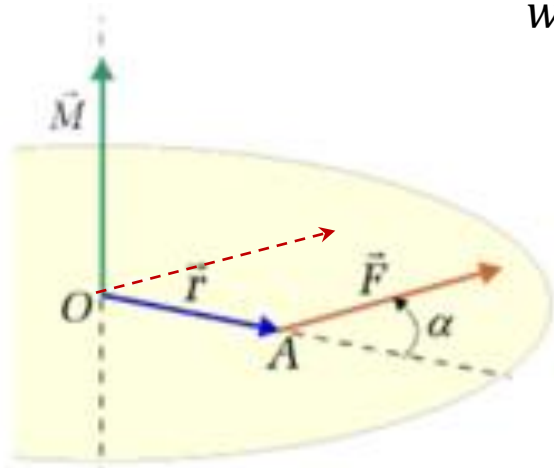
$$J = \frac{1}{12} ml^2 + m \frac{1}{4} l^2 = \underline{\underline{\frac{1}{3} ml^2}}$$

# DYNAMIKA BRYŁY SZTYWNEJ

MOMENT SIŁY ( $\vec{M}$ ) (względem punktu 0).

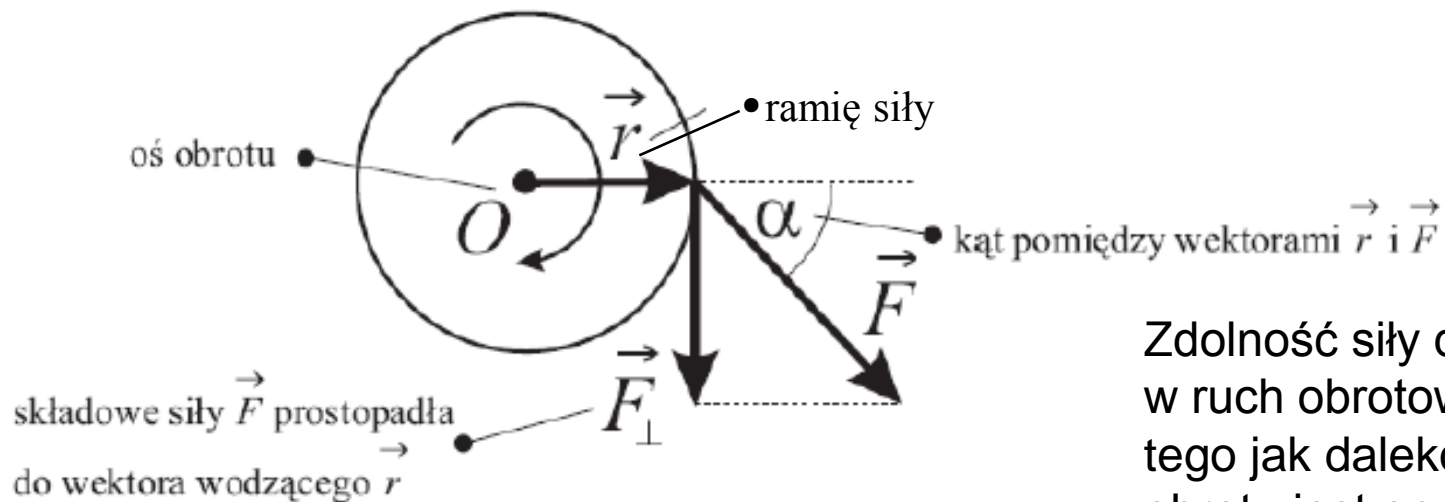
w:

$$\vec{M} \equiv \vec{r} \times \vec{F}$$



s:

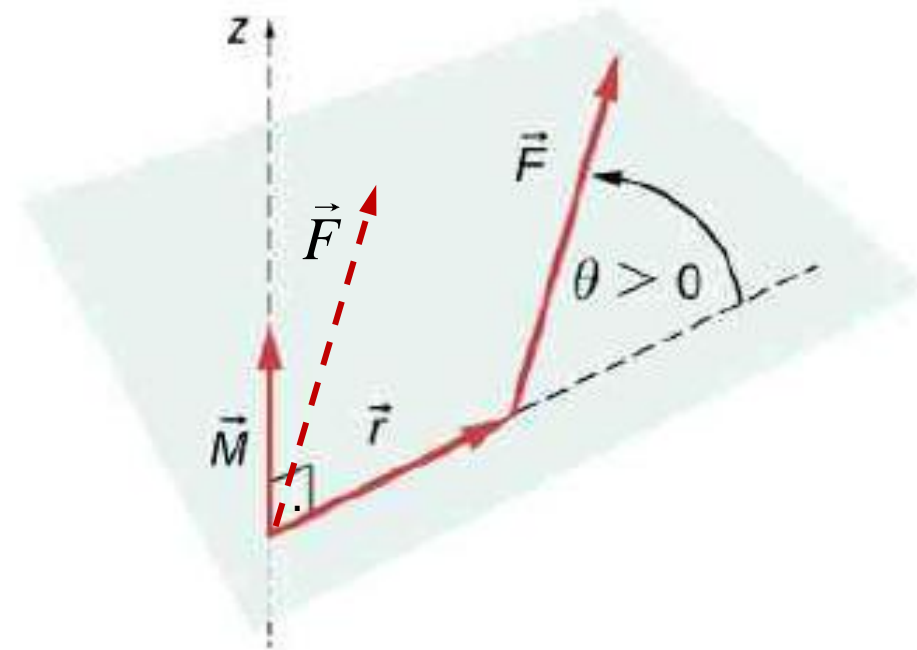
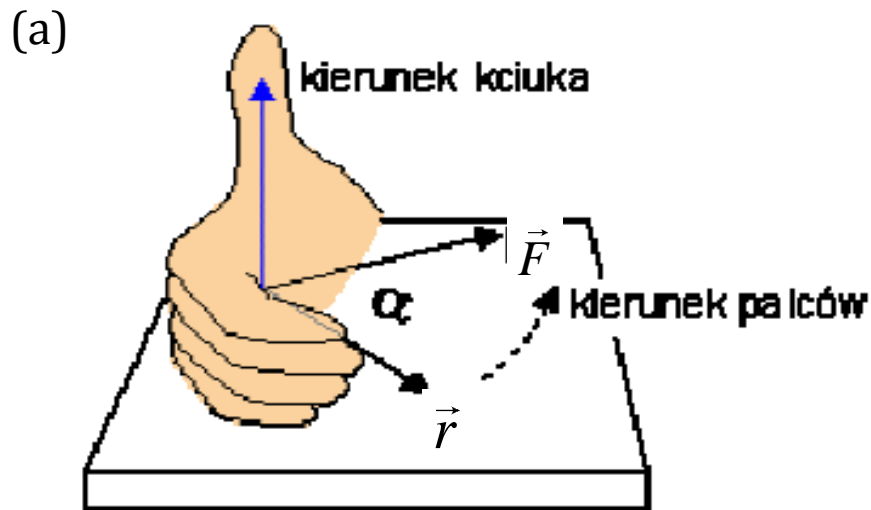
$$|\vec{M}| \equiv |\vec{r}| |\vec{F}| \sin \alpha$$



Zdolność siły do wprawiania ciała w ruch obrotowy zależy także od tego jak daleko od punktu (osi) obrotu jest ona przyłożona.

# Jaki jest zwrot momentu siły: dodatni (+) czy ujemny (-) ?

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$$

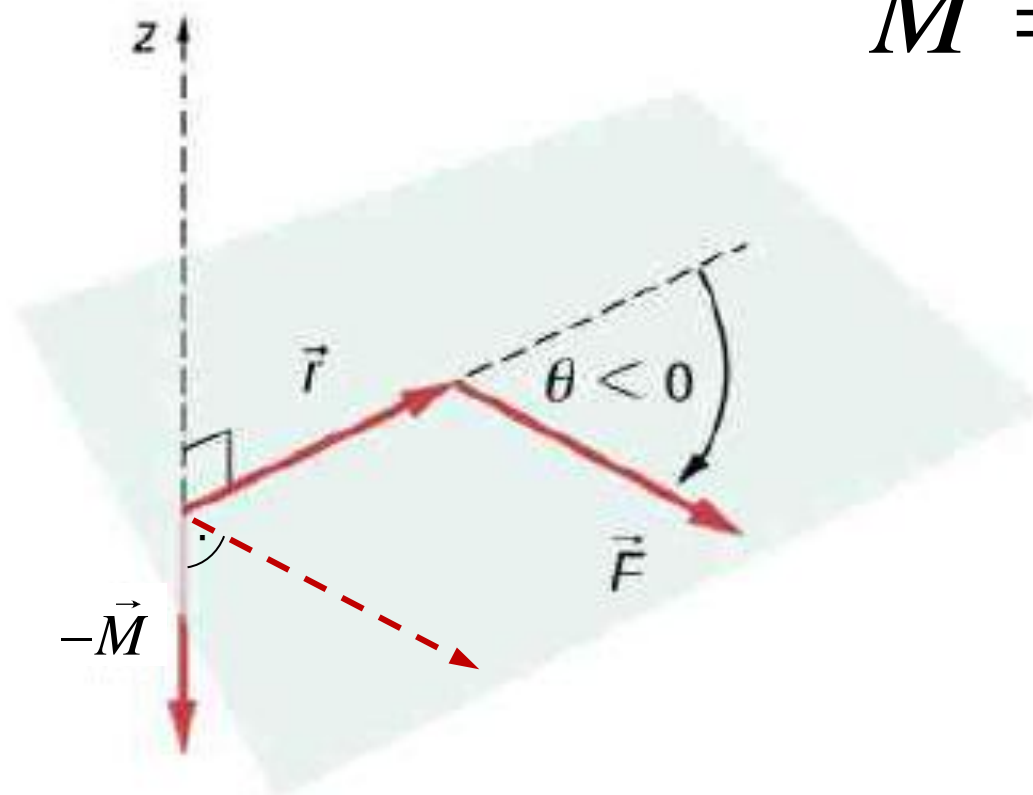


**Moment siły ( $\vec{M}$ )** jest wektorem prostopadłym do płaszczyzny wyznaczonej przez wektory  $\vec{r}$  i  $\vec{F}$ , a jego kierunek jest określony regułą śruby prawoskrętnej lub regułą prawej dłoni (rys). **Obrót przeciwnie do ruchu wskazówek zegara, to dodatni zwrot momentu siły (+M) (rys. a).**

# MOMENT SIŁY I JEGO ZWROT

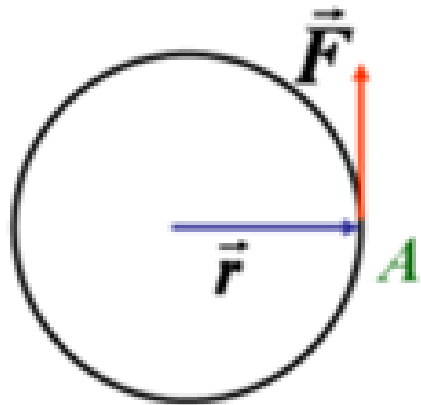
(b)

$$\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$$



Rys. (b) **Moment siły** ( $-\vec{M}$ ) – obrót zgodnie z ruchem wskazówek zegara to **ujemny zwrot** momentu siły.

## II ZASADA DYNAMIKI NEWTONA DLA RUCHU OBROTOWEGO



Punkt materialny A, porusza się po okręgu o promieniu  $\vec{r}$  pod wpływem siły  $\vec{F}$ , stycznej do okręgu.

wektorowo:  $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$

skalarnie:  $M = rF = m \cdot a \cdot r \cdot \frac{r}{r} = m \cdot r^2 \cdot \frac{a}{r} = I \cdot \varepsilon$

$$I = m \cdot r^2$$

$$\varepsilon = \frac{\vec{M}}{I}$$

Moment bezwładności  
liczony względem osi  
obrotu ciała.

Przyspieszenie kątowe bryły sztywnej jest wprost proporcjonalne do wypadkowego momentu siły działającego na ciało, a odwrotnie proporcjonalne do momentu bezwładności tego ciała.

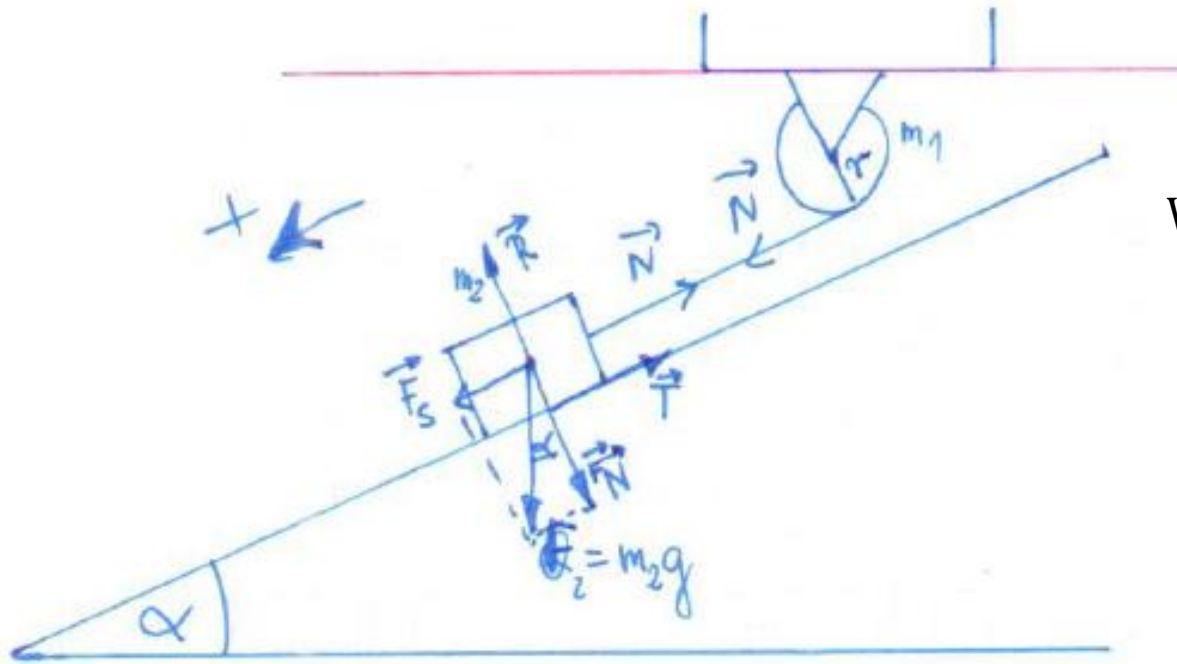
## Przykład 4 – zastosowanie zasad dynamiki Newtona

Do końca cienkiej nierozciągliwej nici, nawiniętej na walcowy blok o promieniu  $r$  i masie  $m_1=200\text{g}$ , przyczepiono ciało o masie  $m_2=500\text{g}$ , które znajduje się na równi pochyłej o kącie nachylenia  $\alpha=45^\circ$  (rys. tab.). Jaką drogę przebędzie ciało po równi pochyłej w ciągu czasu  $t=1\text{s}$ , jeżeli współczynnik tarcia o równię wynosi  $\mu=0,1$ ? Założyć, że ruch rozpoczyna się od stanu spoczynku.

### Rozwiązanie

#### Dane:

$r$ ,  
 $m_1 = 200\text{ g}$   
 $m_2 = 500\text{ g}$   
 $\alpha = 45^\circ$   
 $\mu = 0,1$   
 $v_0 = 0\text{ m/s}$



#### Szukane:

a)  $S=?$

Wyrażenie na drogę:

$$S = v_0 t + \frac{at^2}{2}$$

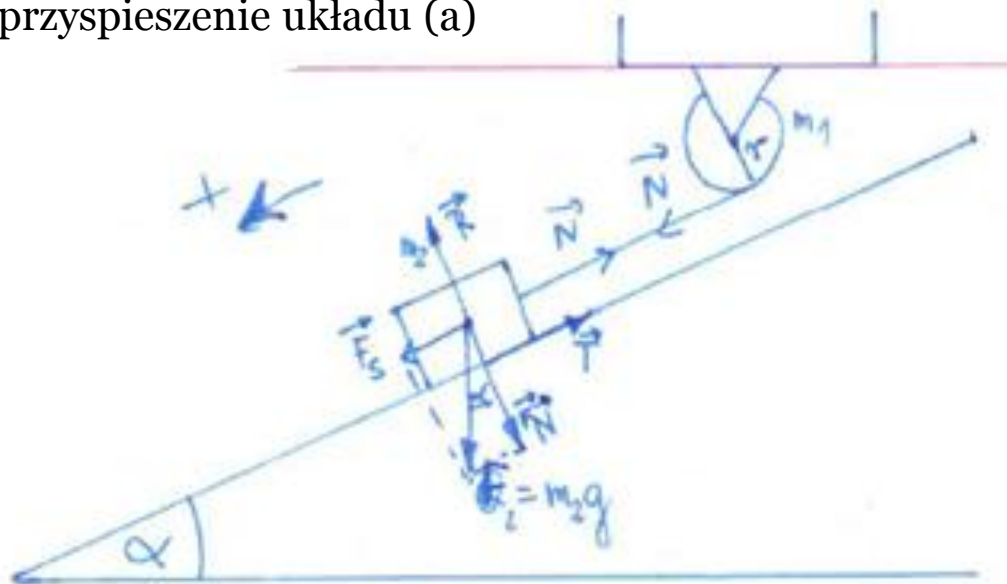
Jeśli  $v_0 = 0\text{ m/s}$ , to:

$$(1) \quad S = \frac{at^2}{2}$$

# Przykład 4-rozwiązanie

$$S = \frac{at^2}{2} = ? \text{ oraz } a = ?$$

Wyznaczamy przyspieszenie układu (a)



z mys.  $\frac{F_s}{m_2 g} = \sin \alpha$

$$\frac{F_N}{m_2 g} = \cos \alpha$$

$$T = f \cdot F_N$$

Równania ruchu :

$$\left. \begin{array}{l} (2) \\ (3) \end{array} \right\} \begin{array}{l} \ddot{x} = \frac{F_{H2}}{m_2} \\ \ddot{\omega} = \frac{F_{H1}}{I} \end{array}$$

Związek między przyspieszeniami:

$$\ddot{x} = r \ddot{\omega}$$

Moment bezwładności krążka :

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

## Przykład 4- c.d.

$$N: \vec{F}_{w2} = \vec{F}_S + \vec{T} + \vec{N}$$

$$S: F_{w2} = F_S - T - N$$

$$F_{w2} = m_2 g \sin \alpha - f \cdot m_2 g \cos \alpha - N$$

$$M = r \cdot N$$

$$a = \frac{m_2 g \sin \alpha - f m_2 g \cos \alpha - N}{m_2}$$

$$\frac{a}{r} = \frac{r \cdot N}{\frac{1}{2} m_1 r^2} \quad | \cdot r \quad (\Leftrightarrow) \quad a = \frac{N}{\frac{1}{2} m_1} \quad \Rightarrow \quad \underline{N = \frac{1}{2} m_1 a}$$



## Przykład 4- rozwiązanie

$$a m_2 = m_2 g (\sin \alpha - f \cos \alpha) - \frac{1}{2} m_1 a$$

$$a \left( m_2 + \frac{1}{2} m_1 \right) = m_2 g (\sin \alpha - f \cos \alpha)$$

$$a = \frac{m_2 g (\sin \alpha - f \cos \alpha)}{\left( m_2 + \frac{1}{2} m_1 \right)} \left[ \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right]$$

$$a = \frac{15}{4} \sqrt{2} \left[ \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right]$$

$$S = v_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \quad , \quad v_0 = 0$$

$$S = \frac{1}{2} a t^2 \quad \Rightarrow \quad \underline{\underline{S \approx 2\sqrt{2} \text{ [m]}}}}$$

# WARUNKI RÓWNOWAGI STATYCZNEJ

## 1. Warunek równowagi sił

wypadkowa wszystkich sił działających na ciało jest równa zero:

wektorowo:

$$\sum_{i=1}^n \vec{F}_i = 0$$

skalarnie :

(dla składowych siły wypadkowej)

$$\sum_i F_{ix} = 0, \quad \sum_i F_{iy} = 0, \quad \sum_i F_{iz} = 0.$$

## 2. Warunek równowagi momentów sił - wypadkowa wszystkich momentów sił względem dowolnie wybranej osi jest równa zero:

wektorowo:

$$\sum_{i=1}^n \vec{M}_i = 0$$

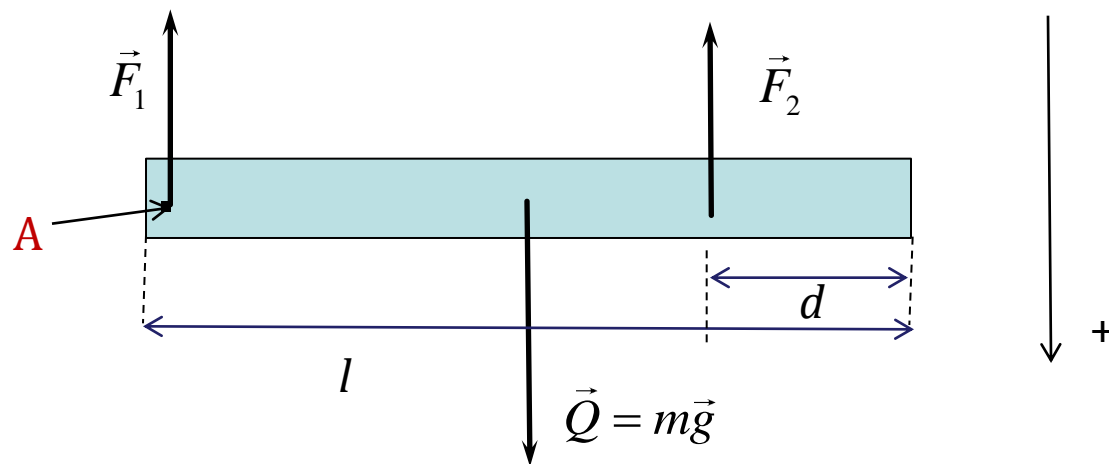
skalarnie :

$$\sum_i M_{ix} = 0, \quad \sum_i M_{iy} = 0, \quad \sum_i M_{iz} = 0.$$

## Przykład 1 - statyka belki

Dwóch ludzi dźwiga belkę o ciężarze  $Q$ . Jeden z nich trzyma belkę w jej jednym końcu, drugi zaś podtrzymuje ją w odległości  $d$  od drugiego końca. Obliczyć jakimi siłami na belkę musi działać każdy z robotników, jeżeli belka jest jednorodna, a jej długość wynosi  $l$ .

Dane:  
 $Q, d, l$



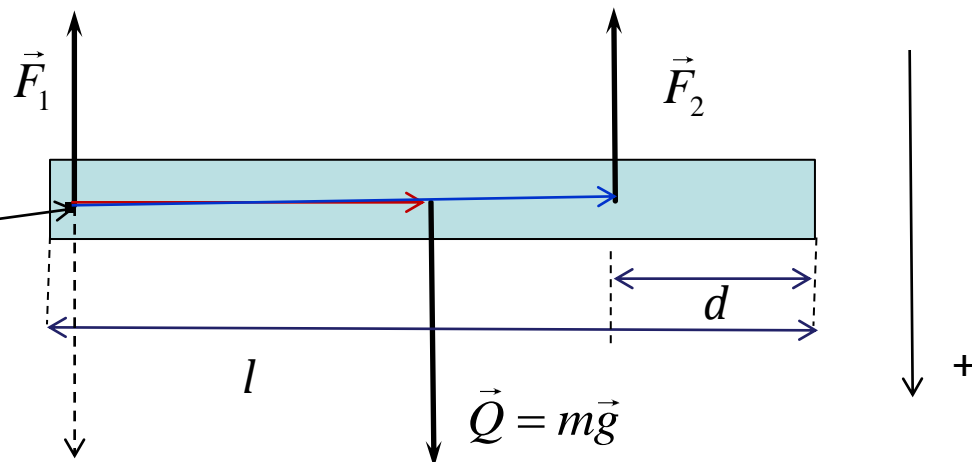
Szukane:  
 $F_1, F_2 = ?$

Układ będzie w równowadze:

$$(1) \left\{ \begin{array}{l} \sum_i \vec{F}_i = 0 \\ \sum_j M_{j(A)} = 0 \end{array} \right.$$

Rozpatruję momenty sił  $M_j$  względem punktu A.

Rozpatruję momenty sił  $M_j$  względem punktu A



Skalarnie: (3)  $-F_1 + mg - F_2 = 0$

(4)  $-\frac{1}{2}l \cdot Q + (l-d) \cdot F_2 = 0 \Rightarrow$

$$F_2 = \frac{\frac{1}{2}l \cdot mg}{(l-d)} = \frac{mgl}{2(l-d)}$$

Podstawiając  $F_2$  do równania (3):

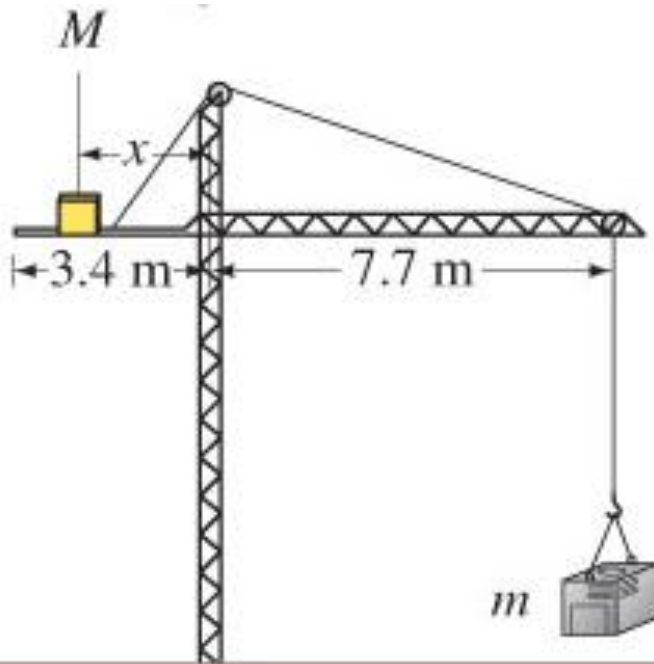
$$-F_1 + mg - \frac{\frac{1}{2}lmg}{(l-d)} = 0$$

$$F_1 = mg - \frac{\frac{1}{2}lmg}{(l-d)}$$

$$F_1 = mg \left( 1 - \frac{\frac{1}{2}l}{(l-d)} \right) = mg \left( \frac{l-d - \frac{1}{2}l}{l-d} \right) = mg \frac{\left( \frac{1}{2}l - d \right)}{(l-d)}$$

## Przykład 2 – równowaga żurawia ( dla chętnych; sprawdzenie rozwiązania za tydzień :)

Żuraw wieżowy (rys.) musi być zawsze starannie wyważony, tak że nie ma żadnego momentu obrotowego. Żuraw na placu budowy ma podnieść klimatyzator  $m = 3300$  kg. Wymiary żurawia są pokazane na rysunku 2. Przeciwwaga żurawia ma masę  $M = 10000$  kg. Zignoruj masę belki.



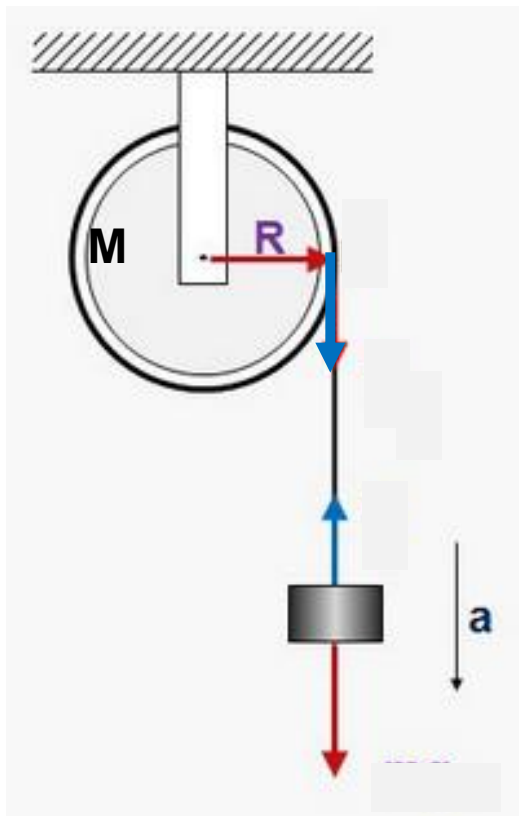
Gdzie należy umieścić przeciwwagę żurawia, gdy ładunek jest podnoszony z ziemi?

(Przeciwwaga jest zazwyczaj przenoszona automatycznie przez czujniki i silniki, aby precyzyjnie kompensować obciążenie).

Rys. źródło: <http://www.chegg.com>

## Przykład 5 – (proszę rozwiązać samodzielnie)

Dla danych:  $M$ ,  $R$  i  $m$ , znajdź przyspieszenie układu przedstawionego na rysunku. Pomiń opór powietrza oraz tarcie na osi krążka.



$$\left\{ \begin{array}{l} \vec{a} = \frac{\vec{F}_w}{m} \\ \vec{\varepsilon} = \frac{\vec{M}_w}{I} \end{array} \right.$$

$$\text{Odp.: } a = g \frac{2m}{M + 2m}$$

Dziękuję za uwagę !



## Przykład 4-ruch obrotowy zmienny

Częstotliwość wirnika silnika elektrycznego wynosi 1410 obr/min. Po wyłączeniu dopływu prądu wirnik poruszał się ruchem jednostajnie opóźnionym przez 15 s. Obliczyć ile wykonał obrotów .

### Rozwiązanie

Dane:

$$f = 1410 \text{ 1/min} = 23,5 \text{ 1/s}$$

$$t = 15 \text{ s}$$

Szukane:

a)  $n = ?$

Częstotliwość – nazywana jest wśród inżynierów tzw. „prędkość obrotowa”.