

# Stive legemer og enkel rotasjonsmekanikk

(19)

## Massecenter [OS1 9.6]

$N$  punktmasser  $m_1, m_2, \dots, m_N$  i posisjoner  $\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots, \vec{r}_N$ :

$$\vec{R}_{CM} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i \quad ; \quad M = \sum_{i=1}^N m_i = \text{total masse}$$

Ekse [TFY 4125 21/5 - 24]: 6 punktmasser i xy-planet,  
 $m$  i  $x=y=-3a$ ,  $2m$  i  $x=y=-2a$ ,  $3m$  i  $x=y=-a$ ,  
 $4m$  i  $x=y=a$ ,  $5m$  i  $x=y=2a$ ,  $6m$  i  $x=y=3a$ .

Hva er avstanden fra origo til massecenteret?

Løsning:

$$\begin{aligned} X_{CM} = Y_{CM} &= \frac{1}{21m} \{-3ma - 4ma - 3ma + 4ma + 10ma + 18ma\} \\ &= 22a/21 \Rightarrow R_{CM} = \sqrt{X_{CM}^2 + Y_{CM}^2} = \sqrt{2} \cdot 22a/21 = \underline{\underline{1.48a}} \end{aligned}$$

Kontinuerlige massefordelinger:

$$\vec{r}_i \cdot m_i \rightarrow \vec{r} dm \quad ; \quad \sum_i \rightarrow \int$$

$$\Rightarrow \vec{R}_{CM} = \frac{1}{M} \int \vec{r} dm \quad ; \quad M = \int dm$$

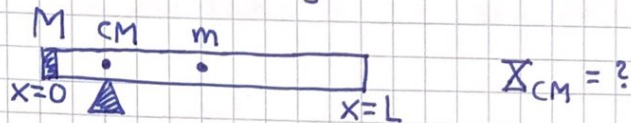
$$dm = \text{masseelement} = \begin{cases} \lambda \cdot dl & (1D) \\ \sigma \cdot dA & (2D) \\ \rho \cdot dV & (3D) \end{cases}$$

$\lambda, \sigma, \rho$  = masse pr hhv lengde-, flate-, volumenhet  
 $dl, dA, dV$  = hhv lengde-, flate-, volumelement

Hvis uniform massefordeling:

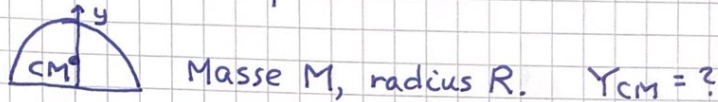
$$dm = \frac{M}{L} dl \quad (1D) \quad ; \quad dm = \frac{M}{A} dA \quad (2D) \quad ; \quad dm = \frac{M}{V} dV \quad (3D)$$

Eks 1: Plastrør ( $m = 165\text{g}$ ) med lodd i enden ( $M = 305\text{g}$ ) (20)

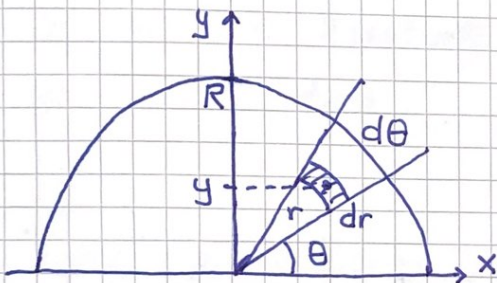


Løsn 1: 
$$\bar{X} = \frac{1}{m+M} \left\{ M \cdot 0 + m \cdot \frac{L}{2} \right\} = \frac{mL}{2(m+M)} = \underline{\underline{0.18L}}$$

Eks 2: Halv sirkulær plate



Løsn 2:



$$dA = r d\theta \cdot dr ; A = \frac{1}{2} \pi R^2$$

$$y = r \sin \theta$$

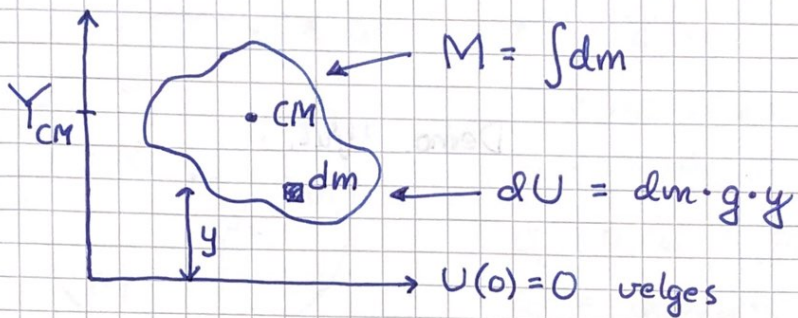
$$Y_{CM} = \frac{1}{M} \int y dm = \frac{1}{A} \int y dA$$

$$\Rightarrow Y_{CM} = \frac{2}{\pi R^2} \int_0^R \int_0^\pi r \sin \theta r d\theta dr = \frac{4}{3\pi} R \approx \underline{\underline{0.42R}}$$

$$\underbrace{\int_0^R r^2 dr}_{\frac{1}{3} R^3} \cdot \underbrace{\int_0^\pi \sin \theta d\theta}_{1(-\cos \theta) = 2}$$

Oppgaver: Vis at  $Y_{CM} = 2R/\pi$  for halv ring og  $Y_{CM} = 3R/8$  for halv kompakt kule.

Eks 3: Potensiell energi i tyngdefeltet. Tyngdepunkt. (21)



Total pot. energi:  $U = \int dU = \int gy dm = g M Y_{CM}$ ,  
 dvs som om all masse  $M$  befant seg i høyde  $Y_{CM}$ .

Og når  $g$  er konstant, er CM og tyngdepunktet på samme sted.

### Tyngdepunktbevegelsen [OS1 9.6]

Anta  $N$  punktmasser  $\{m_i\}$  i pos.  $\{\vec{r}_i\}$

N2 for  $m_i$ :  $m_i \ddot{\vec{r}}_i = \vec{F}_{i,ytre} + \sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji}$

↑  
ytre kraft på  $m_i$

↙  
kraft fra  $m_j$  på  $m_i$

Legger sammen N2 for alle  $m$  i systemet.

VS:  $\sum_i m_i \ddot{\vec{r}}_i = \frac{d^2}{dt^2} \sum_i m_i \vec{r}_i = \frac{d^2}{dt^2} M \vec{R}_{CM} = M \ddot{\vec{R}}_{CM}$

HS:  $\sum_i \vec{F}_{i,ytre} + \sum_i \sum_{j \neq i} \vec{F}_{ji} = \vec{F}_{ytre}$

=  $\vec{F}_{ytre}$                       = 0 pga N3

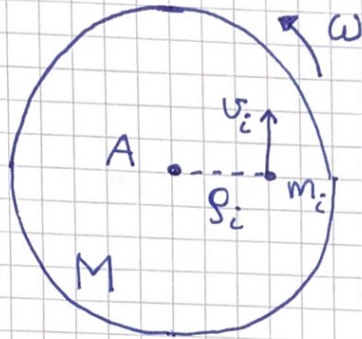
= netto ytre kraft på systemet

⇒  $M \ddot{\vec{R}}_{CM} = \vec{F}_{ytre}$

Dvs, CM beveger seg som om hele  $M$  befinner seg i CM og påvirkes av netto ytre kraft på systemet!

## Rotasjonsenergi. Tregghetsmoment [OS1 10.4, 10.5]

(22)



$$M = \sum_i m_i = \text{legemets masse}$$

$A$  = rotasjonsaksen ( $\perp$  papirplanet)

$r_i$  = avstand fra  $A$  til  $m_i$

$v_i = r_i \omega$  = farten til  $m_i$

$\omega$  = legemets vinkel fart

Legemets rotasjonsenergi:

$$K_{\text{rot}} = \sum_i K_i = \frac{1}{2} \left\{ \sum_i m_i r_i^2 \right\} \omega^2 = \frac{1}{2} I \omega^2$$

Legemets tregghetsmoment mhp aksen  $A$ :

$$I = \sum_i m_i r_i^2$$

Med kontinuerlig massefordeling:  $I = \int r^2 dm$

Generell bevegelse for et stivt legeme:

Translasjon av CM med fart  $\vec{V}$  kombinert med rotasjon om en akse gjennom CM med vinkel fart  $\omega$ . Her kan  $\omega$  uttrykkes som en vektor  $\vec{\omega}$ , med retning langs rotasjonsaksen.

Total kinetisk energi er:

$$K = K_{\text{trans}} + K_{\text{rot}} = \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} I_0 \omega^2 \quad \left[ \text{Se notat for bevis.} \right]$$

Her er

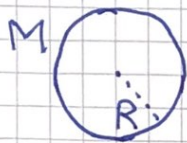
$M$  = legemets masse

$I_0$  = legemets tregghetsmoment mhp rotasjonsaksen gjennom CM

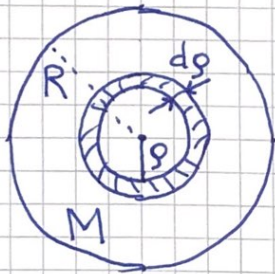
Noen legemer som kan rulle:

(23)

1) Ring og hul cylinder


$$I_0 = \int r^2 dm = R^2 \int dm = \underline{MR^2}$$

2) Kompakt skive og cylinder



Deler skiva i tynne ringer med radius  $r$ , bredde  $dr$ , areal  $dA = 2\pi r dr$ , og dermed treghetsmoment

$$dI_0 = r^2 dm = r^2 \frac{M}{A} dA = r^2 \frac{M}{\pi R^2} \cdot 2\pi r dr$$

Skivas totale treghetsmoment blir dermed

$$I_0 = \int dI_0 = \frac{2M}{R^2} \int_0^R r^3 dr = \underline{\frac{1}{2} MR^2}$$

3) Tynt kuleskall:  $I_0 = \frac{2}{3} MR^2$

4) Kompakt kule:  $I_0 = \frac{2}{5} MR^2$

} Se øving m/LF.

Alle disse er på formen  $I_0 = c \cdot MR^2$

Legeme	Ring	Kuleskall	Skive	Kule
c	1	2/3	1/2	2/5

↑  
Lab!