

## Kap. 9+10 Rotasjon av stive legemer

**Vi skal se på:**

- Vinkelhastighet, vinkelakselerasjon (rep)
- Sentripetalakselerasjon, baneakselerasjon (rep)
- Rotasjonsenergi  $E_k$
- Tregghetsmoment  $I$
- Kraftmoment  $\tau$  N2-rotasjon:  $\tau = I d\omega/dt$
- Rulling
- Spinn (dreieimpuls):  $L$
- Spinnsatsen (N2-rotasjon):  $\tau = dL/dt$
- Stive legemer:  $L = I \omega$ ,  $\tau = I d\omega/dt$
- Eksempler: gyroskop, m.m.m...

Denne uka

Spinn  
(angular momentum)  
Y&F 10.5-7  
L&L 5.5, 5.9, 6

### 1 Spinn punktlegemer

#### 1.1 Spinn ved rotasjon

$L = r \times m v$

$v \perp r \Rightarrow |L| = r m v$   
 $L \parallel \omega$

$L = m r^2 \omega = I \omega$

### 1 Spinn punktlegemer

#### 1.2 Spinn ved vilkårlig bevegelse

$L = r \times m v$

$v$  ikke  $\perp r$

$\Rightarrow |L| = r m v \sin \phi$

### 1 Spinn punktlegemer

#### 1.3 Spinn ved retlinjet bevegelse

$L = r \times m v$

$|L| = r m v \sin \phi = r_0 m v$

Hvis  $F = 0$  er  $v = \text{konst} \Rightarrow L = \text{konst} = m v r_0$

Hvis f.eks.  $F = mg$  er  $\tau \neq 0 \Rightarrow L$  endres

$L$  avhengig av valgt origo A ( $r_0$  og  $r$  avhengig av A)

1 Spinn punktlegemer  
 1.3 Spinn ved rettlinjert bevegelse  
 Med partikkelbanen gjennom A (origo), er  $\mathbf{r} \parallel \mathbf{v}$  og:  
 $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times m \mathbf{v} = \mathbf{0}$

2 Spinn ved rotasjon av stive legemer

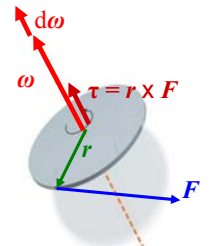
$\mathbf{L}_i = \mathbf{r}_i \times m_i \mathbf{v}_i$   
 $\mathbf{v}_i \perp \mathbf{r}_i \Rightarrow |\mathbf{L}_i| = r_i m_i v_i$   
 $\mathbf{L}_i = m_i r_i^2 \boldsymbol{\omega}$   
 alle  $\mathbf{L}_i \parallel \boldsymbol{\omega}$

Stivt legeme, rot. om symmetriakse:  
 $\mathbf{L} = \sum m_i r_i^2 \boldsymbol{\omega} = I \boldsymbol{\omega}$

Rotasjon av stive legemer

- Treghetsmoment  $I = \sum r_i^2 m_i$  (om en gitt akse)
- Rotasjonsenergi  $E_k = \frac{1}{2} \sum m_i v_i^2 = \frac{1}{2} I \omega^2$
- Kraftmoment:  $\boldsymbol{\tau} = \mathbf{r} \times \mathbf{F}$
- Spinn (dreieimpuls)  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times m \mathbf{v}$   $\mathbf{L} = I \boldsymbol{\omega}$
- Spinnsatsen (N2-rot):  $\boldsymbol{\tau} = d/dt \mathbf{L}$   $\boldsymbol{\tau} = I d/dt \boldsymbol{\omega}$  (N2-rot)
- Ingen ytre moment (N1-rot):  $\mathbf{L} = \text{konst.}$

Translasjon:	Rotasjon:
Bevegelsesmengde (linear momentum): $\mathbf{p} = m \mathbf{v}$	Spinn (angular momentum): $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times m \mathbf{v}$ $\mathbf{L} = I \boldsymbol{\omega}$ Stivt legeme
N2-trans: $\mathbf{F} = d\mathbf{p}/dt$ "Stivt" legeme (konst. m): $\mathbf{F} = m d\mathbf{v}/dt = m \mathbf{a}$	N2-rot (spinnsatsen): $\boldsymbol{\tau} = d\mathbf{L}/dt$ Stivt legeme (konst. I): $\boldsymbol{\tau} = I d\boldsymbol{\omega}/dt = I \boldsymbol{\alpha}$
$\mathbf{F} = 0 \Rightarrow \mathbf{p} = \text{konstant}$ (N1) "stivt" legeme: $\mathbf{v} = \text{konst}$	$\boldsymbol{\tau} = 0 \Rightarrow \mathbf{L} = \text{konstant}$ (N1-rot) stivt legeme: $\boldsymbol{\omega} = \text{konst}$




Raskere rotasjon om samme akse:  
 $\omega \rightarrow \omega + d\omega$  alle i samme retning  
 (N2-rot):  $\tau dt = I d\omega$   
 $\Rightarrow \tau$  i samme retning som  $d\omega$   
 $\Rightarrow F$  som i figuren

Hva hvis akseretningen skal endres?

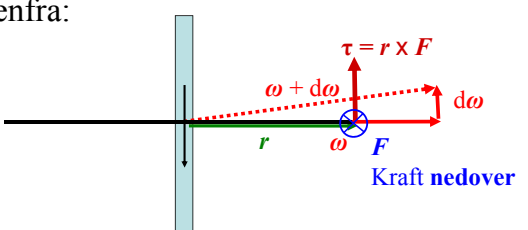
### Gyroskop

1. Lodd holder hjulet i balanse
2.  $L = I\omega$  holdes konstant når roterer  
 $\rightarrow$  gyrokompass
3. Stor motstand mot endring
4. Endring av akseretning ved kraft normalt på endringen



### Endring av akseretning

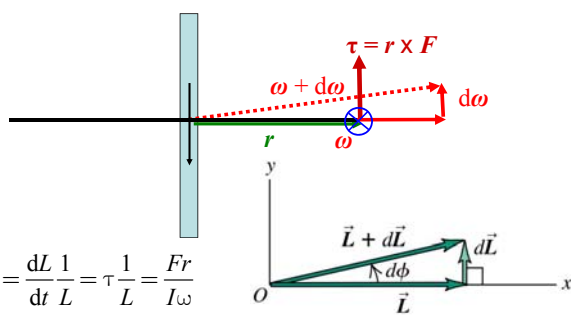
Sett ovenfra:



Endring akseretning:  
 $\omega \rightarrow \omega + d\omega$

(N2-rot):  $\tau dt = I d\omega$   
 $\Rightarrow \tau$  i samme retning som  $d\omega$   
 $\Rightarrow F$  nedover

### Med vedvarende $F$ får vi presesjon



$$d\phi = \frac{dL}{L}$$

$$\Omega_p = \frac{d\phi}{dt} = \frac{dL}{dt} \frac{1}{L} = \tau \frac{1}{L} = \frac{Fr}{I\omega}$$

### Sykkelhjul

Ikke-roterende hjul:

$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{w}$

Flywheel initially at rest: torque makes it rotate about y-axis (flywheel axis falls)

View from above

Circular motion of flywheel axis (precession)

Starting initially: it precesses, doesn't fall

Sett ovenfra:

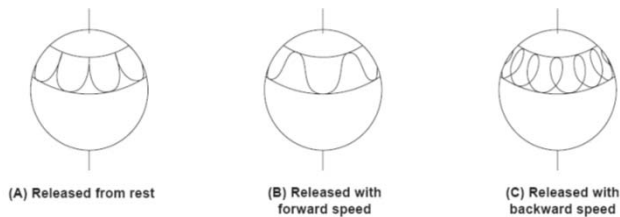
View from above

### Matematisk forklaring av fysikken ofte eneste mulige

Richard Feynman (am. fysiker/pedagog, 1918-1988):

"...many simple things can be deduced mathematically more rapidly than they can really be understood in a fundamental or simple sense. This is a strange characteristic, and as we get into more and more advanced work there are circumstances in which mathematics will produce results which *no one* has really been able to understand in any direct fashion."

### Nutasjon



Spinn:  $L = I \omega = \text{konstant!}$

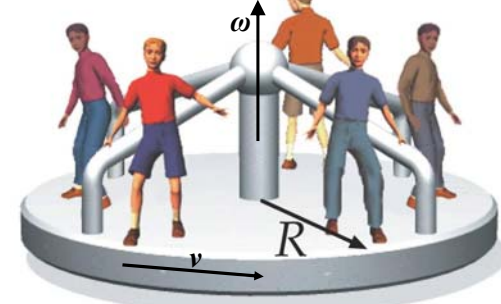
Personer inn mot sentrum:  $I = \sum m_i r_i^2$  avtar  $\omega$  må øke!

Ikke stivt legeme!

Kinetisk energi:  $E_k = \frac{1}{2} I \omega^2 = \frac{1}{2} L \omega$

$\rightarrow L$  konstant,  $\omega$  øker

$\rightarrow E_k$  øker! (hvorfra?)



Ex. 10.11 i Y & F:

$L = I \omega = \text{konstant}$

Punktpartikkel:

$$\mathbf{L} = \mathbf{r} \times m \mathbf{v}$$

$$= m r^2 \boldsymbol{\omega} = I \boldsymbol{\omega}$$

$$\boldsymbol{\tau} = d\mathbf{L}/dt$$

Stift legeme, rot. om symmetriakse:

$$\mathbf{L} = \Sigma m_i r_i^2 \boldsymbol{\omega} = I \boldsymbol{\omega}$$

$$\boldsymbol{\tau} = I d\boldsymbol{\omega}/dt$$

Rotasjon om akse ikke-parallell med symmetriakse

(Ikke pensum)  
Mer i LL kap 6.11

Symmetri-akse  $I_1$

Symmetri-akse 2  $I_2$

Rotasjonsakse  $\boldsymbol{\omega}$

Rotasjonen kan dekomponeres i to rotasjoner:  
 $\boldsymbol{\omega} = \boldsymbol{\omega}_1 + \boldsymbol{\omega}_2$

$L_1 = I_1 \boldsymbol{\omega}_1$

$L_2 = I_2 \boldsymbol{\omega}_2$

$L = L_1 + L_2$

Anta:  $I_2 > I_1$   
Da er **ikke**  $L$  parallell med  $\boldsymbol{\omega}$   
 $L$  endrer altså retning under rotasjonen

Ubalansert roterende hjul

"Sentrifugalkraft" på akslingen

STATIC IMBALANCE

Principal Axis of Inertia      Axis of Rotation

Mer sammensatt kraft på akslingen

DYNAMIC IMBALANCE

**Translasjon:**

$$\mathbf{F} = m \, d\mathbf{v}/dt = m \, \mathbf{a}$$

**Rotasjon:**

$$\boldsymbol{\tau} = I \, d\boldsymbol{\omega}/dt = I \, \boldsymbol{\alpha}$$

**Tidligere punkter:**

**1 Spinn punktlegemer**  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times m \, \mathbf{v}$

- 1.1 Spinn ved rotasjon
- 1.2 Spinn ved vilkårlig bevegelse
- 1.3 Spinn ved rettlinjett bevegelse  $|\mathbf{L}| = r_0 \, m \, v$

**2 Spinn ved rotasjon av stive legemer**

$$\mathbf{L} = I \, \boldsymbol{\omega}$$

**Nå:**

**3 Spinn ved rotasjon og translasjon av stive legemer** (ikke i YF(≈10.5); LL 6.6, Notat 2)

$$\mathbf{L} = \mathbf{r}_{\text{cm}} \times m \, \mathbf{v}_{\text{cm}} + I_0 \, \boldsymbol{\omega}$$

= banespinn + egenspinn

**Bowlingkule** (L&L Eks. 6.15)

Skli:

 $\omega = 0$

$\omega < v/R$

Rulle:

 $\omega = v_{\text{rull}}/R$

Om A:  $\mathbf{L}_A = \mathbf{r} \times m \, \mathbf{v} + I_0 \boldsymbol{\omega}$     Tilsvarende oppgave: [Eksamen des 2007](#)

Ingen krefter har moment  $\Rightarrow L_A = \text{konst.} = mRv_0$

$L_{\text{start}} = L_{\text{slutt}} \Rightarrow v_{\text{rull}} = v_0 \cdot 5/7$  (\*) -- uten å kjenne  $F_f$  !

Om B=cm:  $\mathbf{L}_B = I_0 \boldsymbol{\omega}$  (banespinn = 0)

$\boldsymbol{\tau}_f = F_f \cdot R$

$\Rightarrow L_B$  ikke konst. men  $I_0 \, d\boldsymbol{\omega}/dt = F_f \cdot R$ , må kjenne  $F_f$

**Bowlingkule**

Skli:

 $\omega = 0$

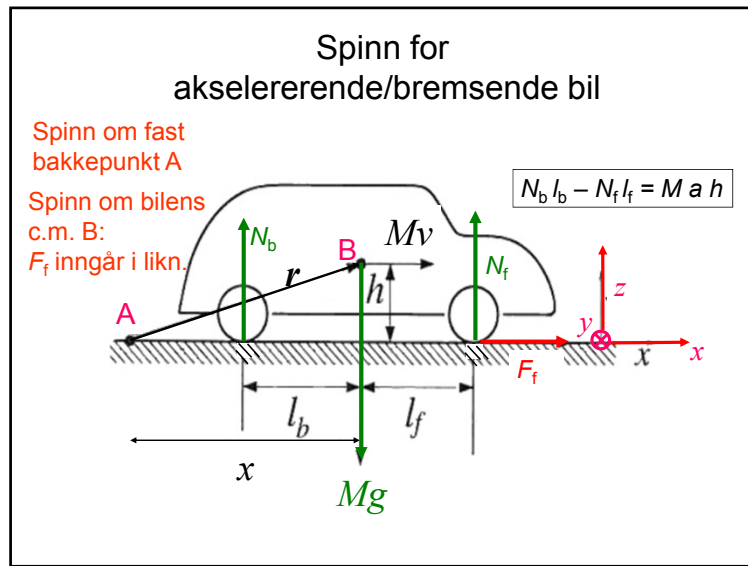
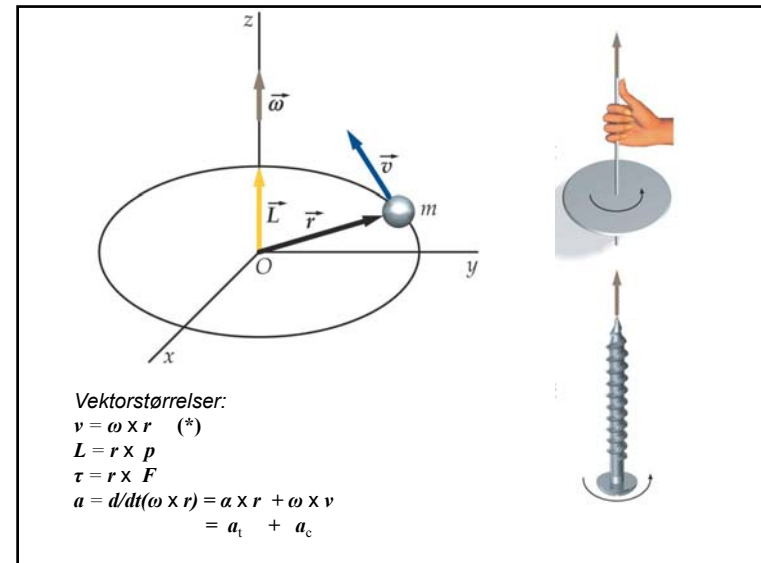
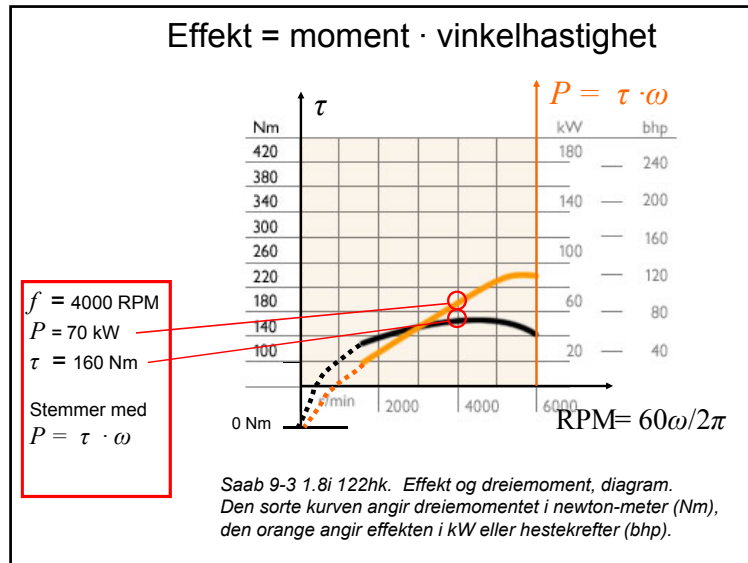
$\omega < v/R$

Rulle:

 $\omega = v_{\text{rull}}/R$

Konst. aks:  
 $v = v_0 + at = v_0 - \mu_k g t$   
 $\omega = \omega_0 + \alpha t$   
 $v^2 - v_0^2 = 2ax$

Aks. = 0:  
 $v_{\text{rull}} = \text{konst.}$   
 $\omega_{\text{rull}} = v_{\text{rull}}/R = \text{konst.}$



### URB = UnRidableBicycle!?

FRONT-FORK GEOMETRY. On left is a normal bicycle. Center shows URB III with reversed forks giving a negative front projection, and on right is URB IV with extended front projection. —FIG. 1

**Sykkelens stabilitet, referanser:**  
 D.E.H. Jones. Physics Today, April 1970, pp. 34-40 (lenke i forelesningsplan)  
<http://hyperphysics.phy-astr.gsu.edu/hbase/mechanics/bicycle.html#c2>  
 Lowell, J. and McKell, H. D., "The Stability of Bicycles", Am. J. Phys. 50 (1982), pp. 1106-1112.

### "Counter-steering"

Fig. 1. A counter-steered right turn, as described in the text. The bike geometry is shown in (a) and (c). The center of mass is represented by the filled circle at the location of the seat. The arcs around the steering axis and the lean axis show the direction and approximate magnitude of the torque applied to the handlebars and the net leaning torque.

Fra en eksamensoppgave annet fysikkemne:

e) En sirkusartist på motorsykkel kjører med hastighet  $v_0=85$  km/time opp en startrampe for deretter å foreta et langt hopp. Vinkelen målt fra horisontallinja til ei linje gjennom navene til motorsykkelens to hjul settes lik  $\theta$ .

Artist + sykkel har i utgangspunkt spinn  $L_{\text{artist}} = 0$   
 Hjulene har (positivt) spinn  $L_{\text{hjul}}$  ned i papirplanet.  
 $L_{\text{tot}} = L_{\text{hjul}} + L_{\text{artist}}$  er bevart.  
 a) Dersom  $L_{\text{hjul}}$  **øker** må  $L_{\text{artist}}$  peke opp av planet (steiler)  
 b) Dersom  $L_{\text{hjul}}$  **avtar** må  $L_{\text{artist}}$  peke ned i planet (stuper)

a) Hvordan vil vinkelen  $\theta$  endre seg hvis motorsykklisten i svevet gir mer gass (øker turtallet til motoren)? Begrunn svaret. Du kan se bort fra luftmotstanden.

b) Hvordan vil vinkelen  $\theta$  endre seg hvis motorsykklisten i svevet i stedet trykker inn handbremsa på framhjulet? Begrunn svaret. Du kan se bort fra luftmotstanden.

### Kap. 9+10. Rotasjon. Oppsummering.

- Vinkelhastighet  $\omega = d\theta/dt$ , vinkelakselerasjon  $\alpha = d\omega/dt$
- Sentripetalakselerasjon  $a_c = -r\omega^2 = -\omega v = -v^2/r$
- Baneakselerasjon  $a_t = r \cdot \alpha$
- Rotasjonsenergi  $E_k = \frac{1}{2} I \omega^2$
- Tregghetsmoment  $I = \sum r_i^2 m_i \rightarrow \int r^2 dm$  (om en gitt akse)
- Dreiemoment:  $\tau = r \times F$
- Spinn (dreieimpuls)  $= L = r \times m v$  (om en gitt akse)  
 For stivt legeme:  $L = I \omega$
- Spinnsatsen:  $\tau = dL/dt$  (N2-rot)  
 For stivt legeme:  $\tau = I d\omega/dt$
- Friksjon er vesentlig for rulling:
  - rein rulling: statisk friksjon  $F_f \leq \mu_s F_N$ . Friksjonsarbeidet neglisjerbart
  - slure/gli: kinetisk friksjon  $F_f = \mu_k F_N$ . Friksjonsarbeidet viktig
- Eksempler: rulling, gyroskop (sykkelhjul), barnekarusell, m.m.



### Konstant-akselerasjonslikninger

Translasjon: (konstant akselerasjon $a$ )	Rotasjon om fast akse: (konstant vinkelakselerasjon $\alpha$ )
$v = v_0 + a t$	$\omega = \omega_0 + \alpha t$
$s = s_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2$	$\theta = \theta_0 + \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2$
$v^2 - v_0^2 = 2as$	$\omega^2 - \omega_0^2 = 2\alpha\theta$
$s - s_0 = \langle v \rangle t = \frac{1}{2}(v + v_0) t$	$\theta - \theta_0 = \langle \omega \rangle t = \frac{1}{2}(\omega + \omega_0) t$

Translasjon:	Rotasjon:
Bevegelsesmengde (linear momentum): $\mathbf{p} = m \mathbf{v}$	Spinn (angular momentum): $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times m \mathbf{v}$ $\mathbf{L} = I \boldsymbol{\omega}$ <b>Stivt legeme</b>
N2-trans: $\mathbf{F} = d\mathbf{p}/dt$ "Stivt" legeme (konst. $m$ ): $\mathbf{F} = m d\mathbf{v}/dt = m \mathbf{a}$	N2-rot (spinnsetsen): $\boldsymbol{\tau} = d\mathbf{L}/dt$ Stivt legeme (konst. $I$ ): $\boldsymbol{\tau} = I d\boldsymbol{\omega}/dt = I \boldsymbol{\alpha}$
$\mathbf{F} = 0 \Rightarrow \mathbf{p} = \text{konstant (N1)}$ "stivt" legeme: $\mathbf{v} = \text{konst}$	$\boldsymbol{\tau} = 0 \Rightarrow \mathbf{L} = \text{konstant (N1-rot)}$ stivt legeme: $\boldsymbol{\omega} = \text{konst}$

### Kap. 9+10. Analogier translasjons- og rotasjonsbevegelser

Størrelse	Trans	Rot (vektor)	Rot (skalar)
Stedkoord.	$\vec{r}$		$\theta$
Hastighet	$\dot{\vec{r}} = \vec{v}$	$\dot{\vec{\theta}} = \vec{\omega}$	$\dot{\theta} = \omega$
Akselerasjon	$\ddot{\vec{r}} = \vec{a}$	$\ddot{\vec{\theta}} = \vec{\alpha}$	$\ddot{\theta} = \alpha$
"Kraft"	$\vec{F}$	$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$	$\tau = rF \sin \theta$
"Masse"	$m$		$I = \int r^2 dm$
"Bev.mengde"	$\vec{p} = m \dot{\vec{r}}$	$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = I \dot{\vec{\theta}}$	$L = r p \sin \theta = I \omega$
Kin. energi	$E_k = \frac{1}{2} m v^2$		$E_k = \frac{1}{2} I \omega^2$
Arbeid	$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s}$	$dW = \vec{\tau} \cdot d\vec{\theta}$	$dW = \tau d\theta$
Effekt	$P = \vec{F} \cdot \vec{v}$	$P = \vec{\tau} \cdot \vec{\omega}$	$P = \tau \omega$
Newton 2	$\vec{F} = \dot{\vec{p}} = m \ddot{\vec{r}}$	$\vec{\tau} = \dot{\vec{L}} = I \ddot{\vec{\theta}}$	$\tau = I \ddot{\theta}$
Newton 1	$\vec{F} = \vec{0} \Rightarrow \vec{v} = \text{konst}$	$\vec{\tau} = \vec{0} \Rightarrow \vec{\omega} = \text{konst}$	

### Treghetsmoment (om en gitt akse):

$$I = \sum r_i^2 m_i \rightarrow \int r^2 dm$$

Alle  $I$  om massesentrum (cm), dvs.  $I_0$ :

- Ring om sentrum:  $I = MR^2$
- Ring om diameter:  $I = \frac{1}{2} MR^2$
- Sylinder eller skive om sentrum:  $I = \frac{1}{2} MR^2$
- Kule om diameter:  $I = \frac{2}{5} MR^2$
- Kuleskall om diameter:  $I = \frac{2}{3} MR^2$

Legemer som kan rulle:  $I = c m R^2$  ( $c=1, \frac{1}{2}, \frac{2}{5}$  etc.)

- Lang, tynn stav om midtpunkt:  $I = \frac{1}{12} M L^2$
- Rektangulær plate om midtpunkt:  $I = \frac{1}{12} M (a^2 + b^2)$

Om annen parallell akse i avstand  $d$  (Steiners sats):

$$I = I_0 + M d^2$$

Se også Table 9.2 i Young & Freedman.

### Spinn for fallende katt bevart?

Katter lander  
- alltid på føttene!

$L = 0$  ved start og ved slutt  
 $L = 0$  underveis !?



### Sentrifugehode



Maks 65000 RPM ( $\omega = 7 \cdot 10^3 \text{ s}^{-1}$ )

Sentripetalakselerasjon  $\omega^2 r = 380000 \times g$  ved  $r = 8 \text{ cm}$

Banefart ytterst:  $v = \omega r = 550 \text{ m/s}$

Energi  $E_k = \frac{1}{2} I \omega^2 = 245 \text{ kJ}$   
(med  $I = \frac{2}{5} M r^2 = 10 \cdot 10^{-3} \text{ kgm}^2$ , kule, 3,9 kg)  
= 1000 W i 245 s (4 min)  
(tilsvarer  $v=360 \text{ m/s} = 1300 \text{ km/t}$  ved translasjon samme kule)

«Sentrifugalkraft» for 100 g er 38 tonn!

### Massemidtpunkt i Øv.7, TDT4105 IT-GK

#### 3 Massemidtpunkt

Tenk deg en lang stang hvor massen er ulikt fordelt. Den første meteren veier 3 kg, den neste meteren veier 5 kg, den neste 2 kg, osv. Vi kan representere dette som en vektor  $\text{stang} = [3, 5, 2, \dots]$ . Stangens massemidtpunkt er det punktet hvor det er like mye vekt på hver side.

a) Lag en funksjon som tar inn en tabellrepresentasjon av stangen og returnerer massemidtpunktet

Test funksjonen med følgende verdier:

```
center_of_mass([1]) % 0.5
center_of_mass([1 1]) % 1
center_of_mass([1 1 1]) % 1.5
center_of_mass([3 1 3]) % 1.5
center_of_mass([1 2 3 4]) % 2.6667 = Massemedian
[Tyngdepunkt = 1*(0,5) + 2*(1,5) + 3*(2,5) + 4*(3,5)]/10 = 2,50
```

b) Lag et skript som generer en liste med tilfeldige tall og skriver ut massemidtpunktet.

FEIL,  
hvis de med massemidtpunkt mener det samme som massesenter(tyngdepunkt).  
Men de mener kanskje MEDIAN ?