

Kap. 2.1. Kinematikk

Posisjon:
 $\vec{r}(t) = x(t)\hat{x} + y(t)\hat{y} + z(t)\hat{z}$

Hastighet:
 $\vec{v}(t) = d\vec{r}(t)/dt$
 = endring i posisjon per tid

Akselerasjon:
 $\vec{a}(t) = d\vec{v}(t)/dt$
 = endring i hastighet per tid

Vektorstørrelser (har størrelse og retning):

- Posisjon: \vec{r}
- Hastighet: \vec{v}
- Akselerasjon: \vec{a}
- Kraft: \vec{F}
- Enhetsvektorer: $\hat{x} \hat{y} \hat{z} \quad (\hat{i} \hat{j} \hat{k})$

Vektorer: Med pil: \vec{F} eller feit type: \mathbf{F}

Usikker på vektorer?
 Les Y&F kap 1-7...1-10 eller H&S Appendiks B.2

- 2.1.1 Kastebevegelse.
 - Kjent fra vgs. Ett eksempel.
- 2.1.2 Sirkelbevegelse
 - Kjent fra vgs. Litt repetisjon.

Kulene skytes ut med samme v_0 rett imot hverandre.
 Vil kulene kolliderer i et punkt P?

A) Nei, ikke under noen forhold
 B) Ja, hvis de skytes ut likt Også med ulik startfart v_0 !
 C) Ja, hvis A skytes ut en viss tid før B
 D) Ja, hvis B skytes ut en viss tid før A

Simulering: [NTNU-Java](#)

2.1.2 Sirkelbevegelse

Uniform sirkelbevegelse

Sentripetalaks. a_{rad} , a_c

Ikke-uniform sirkelbevegelse

Sentripetalaks. a_c
+ Tangentialaks. a_{tan} , a_t

A → B på tid Δt (liten)

(Y&F: Fig 3.28)

Viktige størrelser (rotasjon)

- Banefart $v = ds/dt$
- Vinkelpos. $\theta = s/r$
- Vinkel fart $\omega = d\theta/dt = v/r$
- Sentr. aksel. $a_c = v^2/r = \omega^2 r$
- Vinkel aksel. $\alpha = d\omega/dt$
- Bane aksel. $a_t = \alpha r$
- (Omløps) frekvens $f = \#omdr/tid$
- Periode $T = tid/omdr = 1/f$
 $f = 1/T = \omega/2\pi$

Oppsummert: Kap. 2.1. Kinematikk

Posisjon: $r(t)$ 1D: 3D:

Hastighet: $v(t) = dr(t)/dt$ (2.3) (3.3)

Akselerasjon: $a(t) = dv(t)/dt$ (2.5) (3.9)

(formelnr fra Y & F)

Bevegelseslikninger fra definisjonene ovenfor:

$v(t) = v(t_0) + \int a(t) dt$ (2.17)

Når $a(t) = a = \text{konstant}$ og $t_0 = 0$:

$v(t) = v_0 + a \cdot t$ (2.8)

$r(t) = r(t_0) + v(t_0) \cdot (t-t_0) + \int (\int a(t) dt) dt \approx$ (2.18)

Når $a(t) = a = \text{konstant}$ og $t_0 = 0$:

$r(t) = r_0 + v_0 \cdot t + \frac{1}{2} a t^2$ (2.12)

$r - r_0 = \frac{1}{2} (v_0 + v) t = \langle v \rangle t$ (2.14)

$v^2 - v_0^2 = 2a \cdot (r - r_0)$ ("tidløs likn.") (2.13)

Sirkelbevegelse: $\vec{a} = -a_c \hat{r} + a_t \hat{\theta}$

Sentripetalakselerasjon $a_c = v^2/r = v \omega = \omega^2 r$ (2.28) (2.30)

Baneakselerasjon: $a_t = dv/dt$

Uniform sirkelbevegelse: $v = \text{konstant} \Rightarrow a_t = 0$.

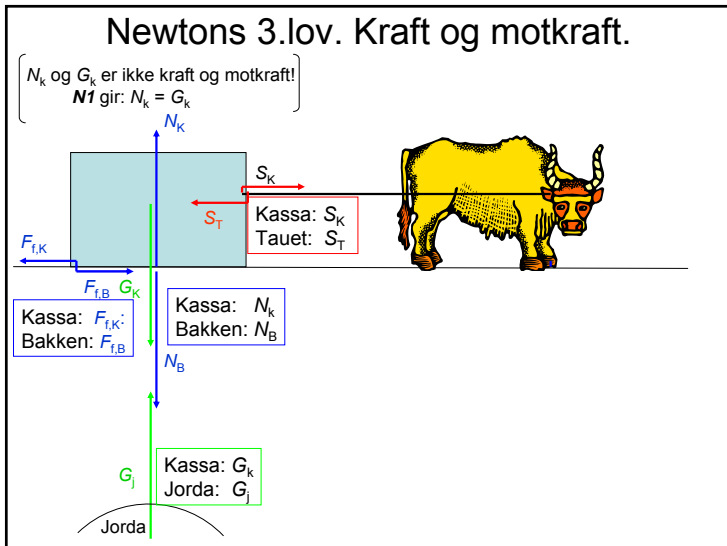
Kap. 4 Dynamikk. Newtons lover.

Sir Isaac Newton (1642-1727)

Før hans tid:

- Aristoteles (300 f.Kr)
- Philoponos (500)
- Buridan (1300) Impetus
- Galileo Galilei (1600) Bevegelsesmengde

- **Newton's 1., 2. og 3.lov**



0 til 100 km/h på 3 sekunder!

Anvendelse av Newton 2:

$$F = m a$$

$F =$ tyngdekraft
=>
 $a = g \approx 9,8 \text{ (m/s)/s}$
 $\approx 35 \text{ (km/h)/s}$
 $\approx 22 \text{ (mile/h)/s}$

"It goes from zero to 60 in about 3 seconds."
© Sydney Harris

2.2.2 Krefter i naturen.

Fire fundamentale krefter
(beskrevet lenge etter Newton):

1. **Gravitasjonskraft** – tiltrekning mellom masser
2. **Elektromagnetisk kraft** – frastøtning/ tiltrekning mellom like/ulike elektriske ladninger
3. **Sterk kjernekraft** – kraft mellom subatomære partikler
4. **Svak kjernekraft** – kraft mellom subatomære partikler under spesielle radioaktive prosesser.

Krefter i naturen.

Naturens krefter manifesterer seg på ulike måter i mekanikken:

- Tyngdekraft
- Normalkraft (kontaktkraft)
- Friksjon (kontaktkraft)
- Snorkraft
- Fjærkraft
- Luftmotstand
- Væskemotstand
- m.m.

.. men alle mekaniske krefter har sin årsak i en av de to fundamentale kreftene:

- gravitasjonskraft**
- elektromagnetisk kraft**

Oppsummert:

Kap. 2: Newtons lover

(N1): $\Sigma \mathbf{F} = 0$: Uendra hastighet (evt. 0)

(N2): $\Sigma \mathbf{F} \neq 0$: Akselerasjon $\mathbf{a} = \Sigma \mathbf{F} / m$

(N3): Krefter alltid i par.

Enhet kraft: $1 \text{ kg} \cdot \text{m} / \text{s}^2 = 1 \text{ newton} = 1 \text{ N}$

Gravitasjonskrafta: $\mathbf{F} = m\mathbf{g}$

Vektløs: Eneste kraft er tyngden = $m\mathbf{g}$

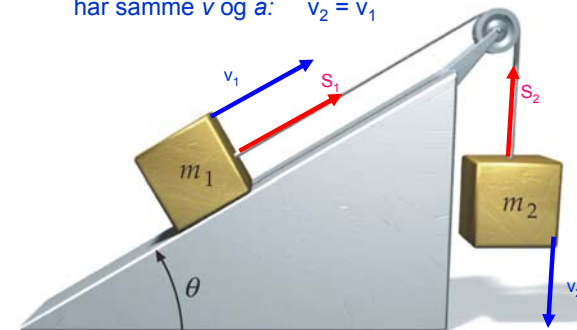
Newtons lover gjelder kun i inertialsystem, dvs. i koordinatsystem uten akselerasjon.

Anvendelse av Newtons lover.

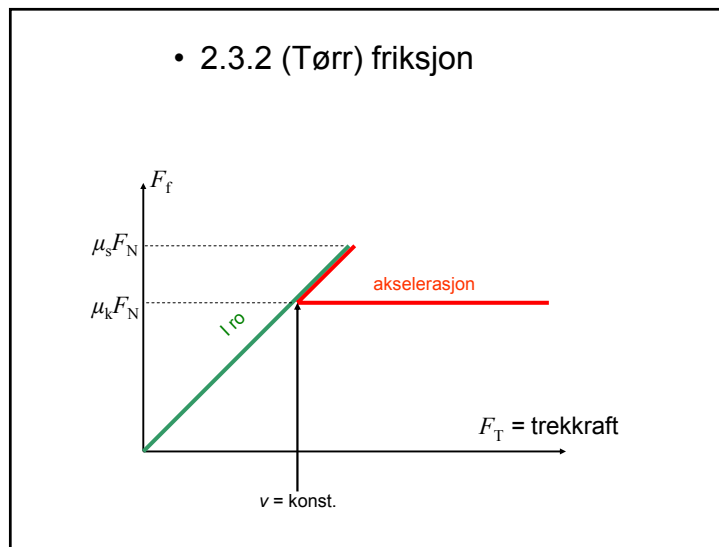
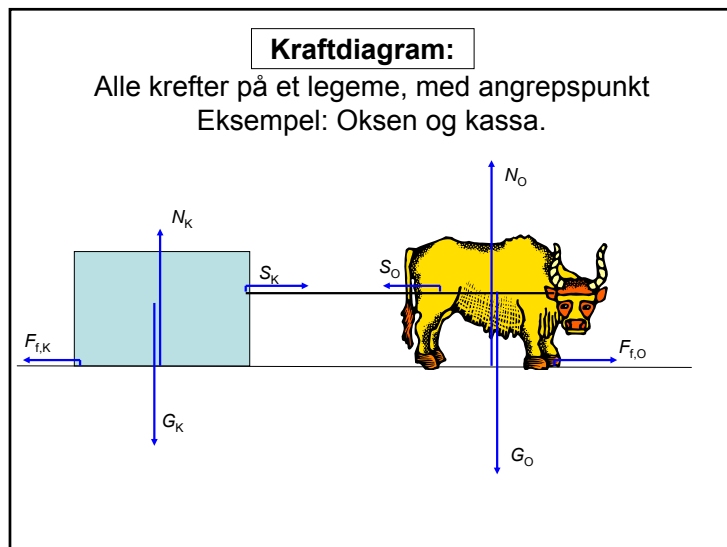
- 2.3.1 Snorkrefter
- 2.3.2 (Tørr) friksjon
- 2.3.4 Væskefriksjon og luftmotstand

2.3.1. Snorkrefter:

- Kun **strekk**-krefter
- Snorkrafta den samme langs hele snora:
 $S_2 = S_1$ (forutsetter masseløs snor)
- Hele snora og alle masser forbundet har samme v og a : $v_2 = v_1$



(mange oppgaver med snorer)



Luftmotstand

Fritt fall: $mg = F_f = bv^2$
 liten b , stor $v \approx 200$ km/h

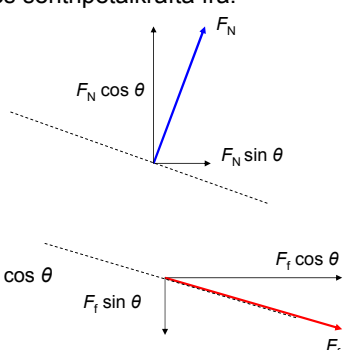
I fallskjerm: $mg = F_f = bv^2$
 stor b , liten $v \approx 20$ km/h

Friksjonskoeffisienter for ulike materialer

Materiale	μ_s	μ_k
Stål mot stål, rein flate	0,7	0,6
Stål mot stål, oljet flate	0,09	0,05
Tre mot tre	0,25-0,5	0,2
Glass mot glass	0,9	0,4
Gummi mot tørr asfalt	1,0	0,8
Gummi mot våt asfalt	0,30	0,25
Ski mot snø 0°C	0,1	0,05
Teflon mot teflon	0,04	0,04

Svingkjøring

- B: Med dosering dannes sentripetalkrafta fra:
 - normalkrafta $F_N \sin \theta$

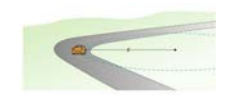


- pluss friksjonskrafta $F_f \cos \theta$

Eksempel forts.: Svingkjøring

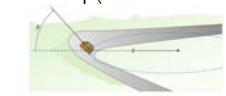
Svært like eksempler her: Ex. 5-22 + 5-23 i Y&F

- A: Uten dosering: $v_{\max}^2 = gR \mu_s$




- B: Med dosering: v_{\max} er større: $v_{\max}^2 = gR \frac{\mu_s + \tan \theta}{1 - \mu_s \tan \theta}$ (3)

og med null friksjon: $v_{\max}^2 = v_{\min}^2 = gR \tan \theta$



Holmenkollen 10.9.06



Syklister må lene seg innover en vinkel θ :
 $\tan \theta = v^2 / gR$

Fly må krenge for å få kraft til sentripetalakselerasjon (svinge)



Eksempel: Svingkjøring

- A: uten dosering
- B: med dosering

Gitt maks friksjon: $F_f = \mu_s F_N$

Beregn v_{\max} (og F_N)

Ikke max friksjon:

- B2: med dosering

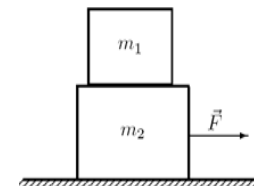
Gitt hastighet $v (< v_{\max})$

Beregn F_f og F_N

$$F_N = F_N(v, \theta) = m \frac{v^2}{R} \sin \theta + mg \cos \theta \quad (5)$$

$$F_f = F_f(v, \theta) = m \frac{v^2}{R} \cos \theta - mg \sin \theta \quad (4)$$

Fra en eks.oppgave



b. En kloss med masse $m_1 = 4,40$ kg er plassert oppå en kloss med masse $m_2 = 5,50$ kg. Når man holder nedre kloss fast trengs det en horisontal kraft på $12,0$ N på den øverste klossen for å få den til å gli av.

De to klossene blir så plassert på et horisontalt, friksjonsløst underlag, som vist i figuren. Bestem, i selvvalgt rekkefølge:

- Den største horisontale krafta F som kan bli påført den nedre klossen slik at klossene beveger seg sammen og ikke glir seg imellom.
- Den resulterende akselerasjonen til klossene i dette tilfellet.
- Friksjonskoeffisienten μ_s mellom klossene.

b. iii) Forste opplysning bestemmer friksjonskoeffisienten: $F_{f,\max} = \mu_s m_1 g = 12,0$ N gir

$$\mu_s = \frac{12,0 \text{ N}}{4,40 \text{ kg} \cdot 9,81 \text{ m/s}^2} = 0,278.$$

ii) Skal øverste kloss følge med nederste, må de ha samme akselerasjon, a . Øverste kloss får sin akselererende kraft fra F_f som er maks. $12,0$ N. Newton 2 for øverste kloss gir

$$m_1 a_{\max} = 12,0 \text{ N} \quad , \text{ som gir } a_{\max} = \frac{12,0 \text{ N}}{4,40 \text{ kg}} = 2,727 \text{ m/s}^2 = 2,73 \text{ m/s}^2.$$

i) Krafta F akselererer begge klossene slik at Newton 2 for (øverste + nederste) kloss som ett system gir:

$$F_{\max} = (m_1 + m_2) a_{\max} = (9,90 \text{ kg}) \cdot 2,727 \text{ m/s}^2 = 27,0 \text{ N}.$$

Kap. 2. Newtons lover

Vi har sett på:

- Kinematikk: (kastebevegelse, sirkelbevegelse)
- Newtons lover
- Snorkrefter.

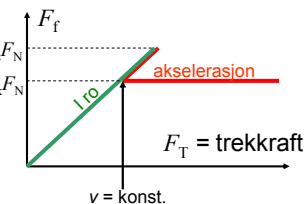
- Masseløs snor/trinser => lik S gjennom heile snora.

Friksjon:

- Hvilefriksjon $F_T = F_f \leq F_{f,\max}$

(F_f "ukjent") $F_{f,\max} = \mu_s F_N$

- Glidefriksjon: $F_T \geq F_f = \mu_k F_N$



- Luft/væskemotstand: $F_f = -b v^2$