

Newtons lover [YF 4, 5 ; LL 2, 3] (7)

Tre empiriske lover:

N1 $\boxed{\vec{F} = 0 \Leftrightarrow \vec{v} = \text{konst.}}$

Hvis netto ytre kraft \vec{F} på et legeme er null, forblir legemet i ro, eller i rettlinjert bevegelse med konst. hastighet \vec{v}

N2 $\boxed{\vec{F} = m\vec{a}}$

Legemets akselerasjon er prop. med netto ytre kraft,
 $\vec{a} = \vec{F}/m$; $m = \text{legemets masse}$

N3 $\boxed{\vec{F}_{BA} = -\vec{F}_{AB}}$

Når A virker på B med kraft \vec{F}_{AB} , virker B på A med kraft $\vec{F}_{BA} = -\vec{F}_{AB}$.

Dvs: Krefter er vekselvirkninger mellom legemer

Enhet:

$$[F] = [ma] = \text{kg m/s}^2 = \text{N (newton)}$$

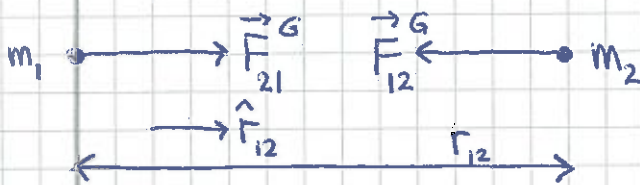
De viktigste fundamentale naturkreftene i TFY4104: $\begin{bmatrix} \text{YFS.5} \\ \text{LL 2.1} \end{bmatrix}$

- Gravitasjon: Svak tiltrekning mellom masser
- Elektromagnetisk: Tiltrekning og frastøtning mellom ladninger

[Dessuten: Svake og sterke kjernekrefter, rekkevidde hvor ca 10^{-18} m og 10^{-15} m, beskriver hvor radioaktivitet og stabilitet av kjerner]

Newton's gravitasjonslov:

8

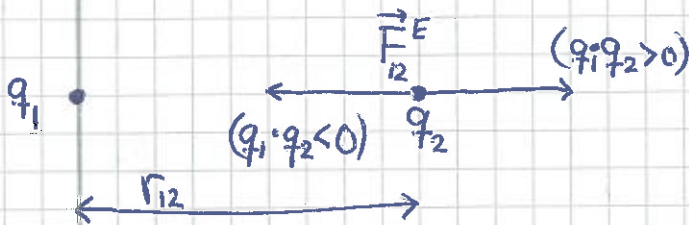


$$\vec{F}_{21}^G = G \frac{m_1 m_2}{r_{12}^2} \hat{r}_{12}$$

$$G \approx 6.67 \cdot 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$$

(gravitasjonskonstanten)

Coulombs lov:



$$\vec{F}_{12}^E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} \hat{r}_{12}$$

$$[q] = C = A \cdot s \quad (\text{coulomb})$$

$$\epsilon_0 \approx 8.85 \cdot 10^{-12} \text{ C}^2/\text{Nm}^2$$

(vakuumpermittiviteten)

$$1/4\pi\epsilon_0 \approx 9 \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2$$

Krefter mellom to elektroner:

$$m_e \sim 10^{-30} \text{ kg}, \quad e \sim 10^{-19} \text{ C} \quad \Rightarrow \quad \frac{F_E}{F_G} \sim 10^{43} \quad \Rightarrow \quad F_G \text{ neglisjerbar}$$

Mellom himmellegemer:

Ukjente ladninger q_1 og q_2 , men typisk er $F_G \gg F_E$

Mellom dagligdagse objekter:

Typisk er $F_E \gg F_G$ (selv om $q \approx 0$)

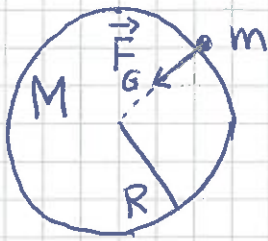
I tillegg: F_G fra jorda ("tyngden")

\Rightarrow Både F_E og F_G påvirker hverdagen!

Tyngde

[YF 4.4; LL 2.5]

(9)



Tiltrekkende kraft på m fra jorda (M):

$$F_G = GmM/R^2 \approx 6.67 \cdot 10^{-11} \cdot m \cdot 6 \cdot 10^{24} / (6.37 \cdot 10^6)^2 \\ = m \cdot g$$

Her er $g = GM/R^2 \approx 9.81 \text{ m/s}^2 =$ tyngdens akselerasjon

Fritt fall:

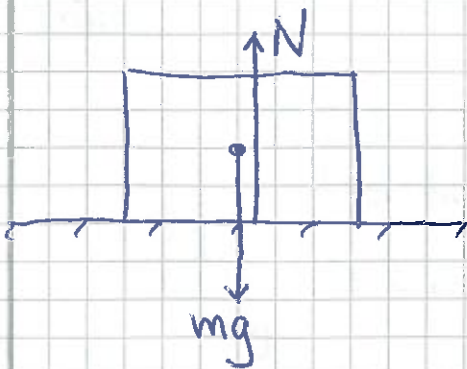
Hvis F_G er eneste kraft på m , har vi

$$mg = ma, \quad \text{dvs} \quad a = g \approx 9.81 \text{ m/s}^2$$

Kontakt krefter

[YF 4.1; LL 3]

Normalkraft:

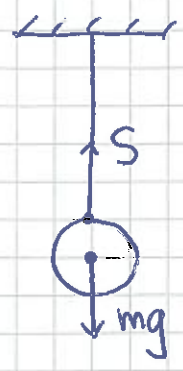


$N =$ netto frastøtende coulombkraft fra underlaget på klossen

Hvis klossen ligger i ro:

$$N = mg \quad (\text{pga } N \uparrow)$$

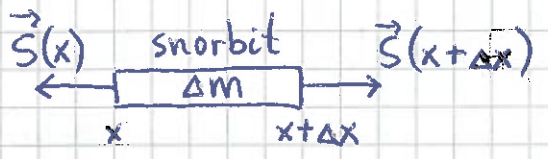
Snorkraft:



$S =$ netto tiltrekkende coulombkraft fra snora på kula

Hvis kule i ro: $S = mg$ (pga N1)

[Spørsmål: Hva er "motkreftene" til N , mg og S , mg i disse to eksemplene?]

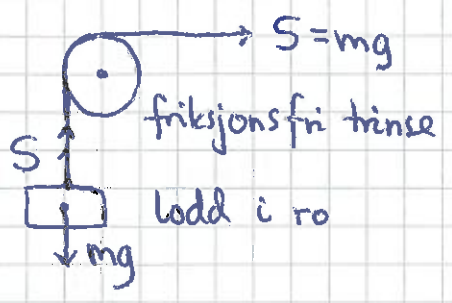


$N2 \Rightarrow \vec{S}(x+\Delta x) + \vec{S}(x) = \vec{a} \cdot \Delta m$

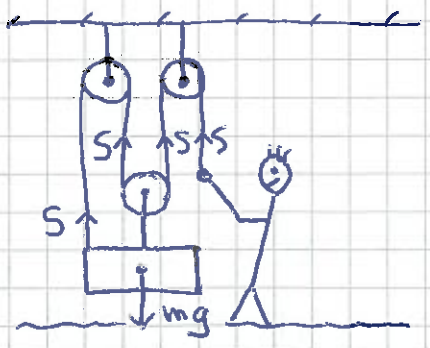
\Rightarrow hvis $\vec{a} = 0$ eller $\Delta m = 0$, er $\vec{S}(x+\Delta x) = -\vec{S}(x)$

\Rightarrow konstant $S = |\vec{S}|$ langs hele snora

Trinser endrer retning på \vec{S} :



Taljer reduserer påkrevd løftekraft:



$N1$ anvendt på kassa: $3S = mg$

$\Rightarrow \underline{S = mg/3}$

Friksjonskrefter

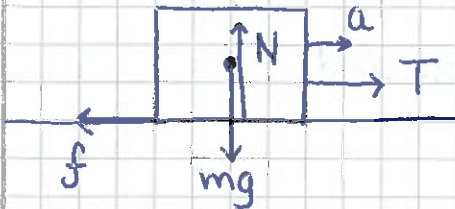
[YF 5.3 ; LL 3.1]

(11)

= kontaktkrefter rettet mot relativ bevegelse

(evt: mot relativ bevegelse som vil oppstå uten friksjon)

Tørr friksjon:

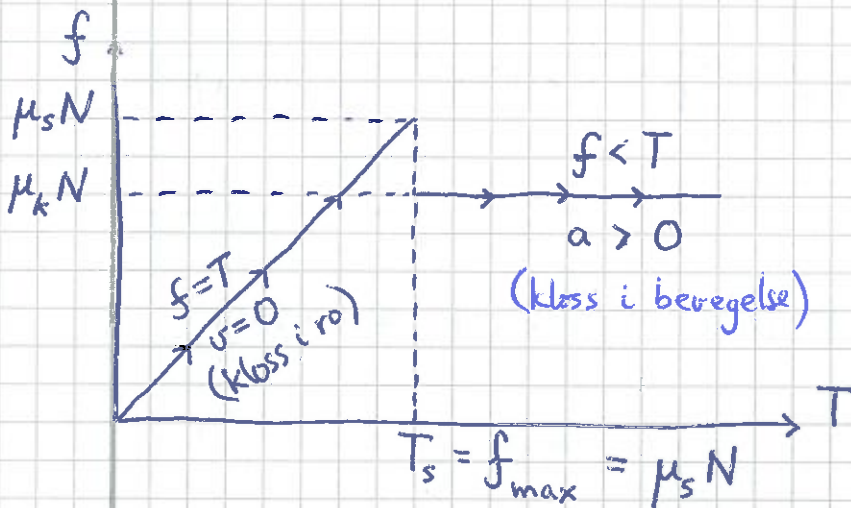


T = trekk-kraft

$N (= mg)$ = normalkraft

f = friksjonskraft, fra underlag på kloss

Forsøk med økende T gir ($f = T - ma$):



• $v = 0$, statisk friksjon,

$f = T$, $f_{\max} = \mu_s N$

• $v > 0$, kinetisk friksjon,

$f = \mu_k N$,

$\mu_k < \mu_s$

Tallverdier, statisk og kinetisk friksjonskoeffisient:

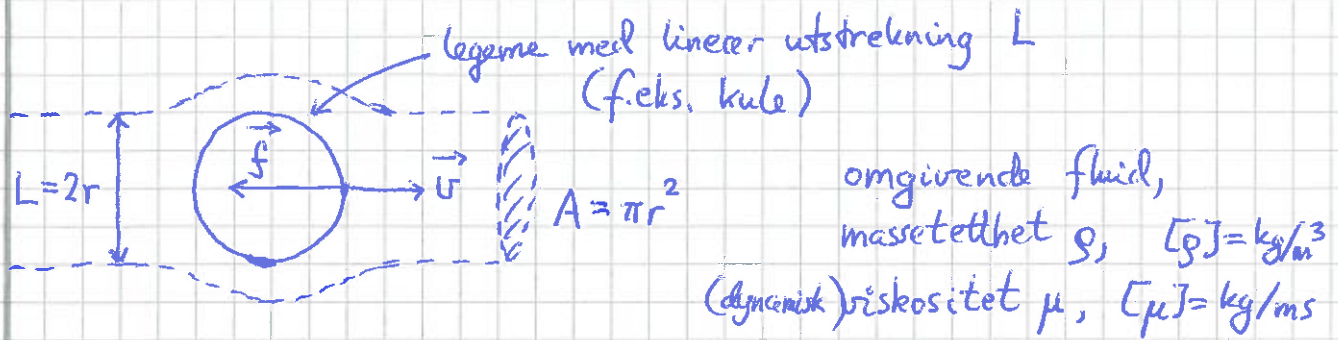
| Materialer | μ_s | μ_k |
|-----------------------|-----------|-----------|
| Tre mot tre | 0.4 - 0.6 | 0.2 - 0.4 |
| Stål mot is | 0.03 | 0.015 |
| Pt mot Pt | 1.2 | |
| Våt svamp mot laminat | | |

Ujevnheter i grenseflatene gir best grep i statisk tilfelle;

"flyder" lettere oppå; dermed $\mu_s > \mu_k$ (som regel).

Friksjon i fluider [YF 5.3 ; LL 8]

(12)



Reynoldstallet: $Re = \rho v L / \mu$ (dim. løst)

Laminær (pen, ordnet) strømning av fluidet omkring (symmetrisk) legeme når $Re \lesssim 10$, dvs når v er liten nok:

$$\vec{f} = -k\vec{v} = -k v \hat{u}$$

Eks: Kule, radius r . $k = 6\pi\mu r$ (Stokes' lov)

Turbulent strømning når $Re > 10$:

$$\vec{f} = -D v^2 \hat{u}; \quad D = \frac{1}{2} \rho A C_d$$

C_d = drag-koeffisient (≈ 0.5 for kule)

Eks: Revolver ved 60 km/h.

$$\rho \approx 1.2 \text{ kg/m}^3; \quad A \approx 1.1 \text{ m}^2; \quad C_d \approx 1.35$$

$$\Rightarrow f = \frac{1}{2} \cdot 1.2 \cdot 1.1 \cdot 1.35 \cdot (60/3.6)^2 \text{ N} = \underline{248 \text{ N}}$$

Problemløsning [YF 5; LL 3]

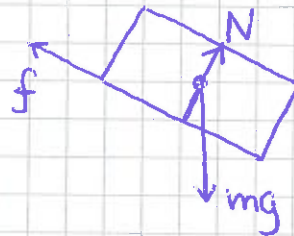
(13)

- Finn alle ytre krefter \vec{F}_i på legemet
- Tegn fritt-legeme-diagram: Omgivelsene erstattes av krefter på legemet ($m\vec{g}$, \vec{S} , \vec{N} , \vec{f} , ...)
- Velg koordinatsystem. Dekomponer.
- Bruk N2, $\vec{a} = \sum_i \vec{F}_i / m$, evt. N1, $\sum_i \vec{F}_i = 0$

Eks (enkelt!): Legeme på skråplan [Øving 2; Lab 1+2]



Frittlegeme-diagram:



Koord.system



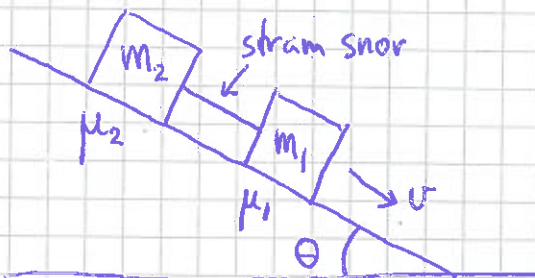
$$N1 \perp : N - mg \cos \theta = 0$$

$$N2 \parallel : mg \sin \theta - f = m \, dv/dt$$

$$\text{Hvis } v = 0 : f \leq \mu_s N \quad (\text{statisk}) \Rightarrow \tan \theta_{\max} = \mu_s$$

$$\text{Hvis } v \neq 0 : f = \mu_k N \quad (\text{kinetisk})$$

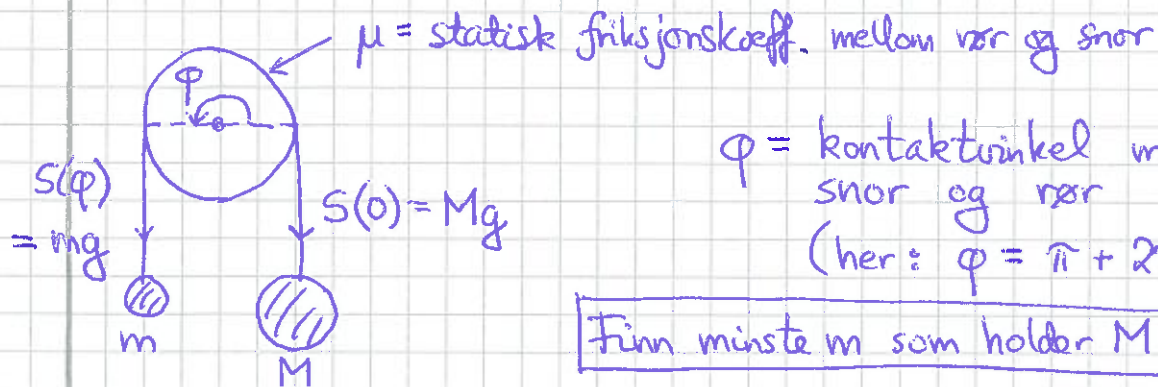
Litt vanskeligere: [Øv. 2; Lab 1+2]



Hvilken θ gir $v = \text{konst.}$?

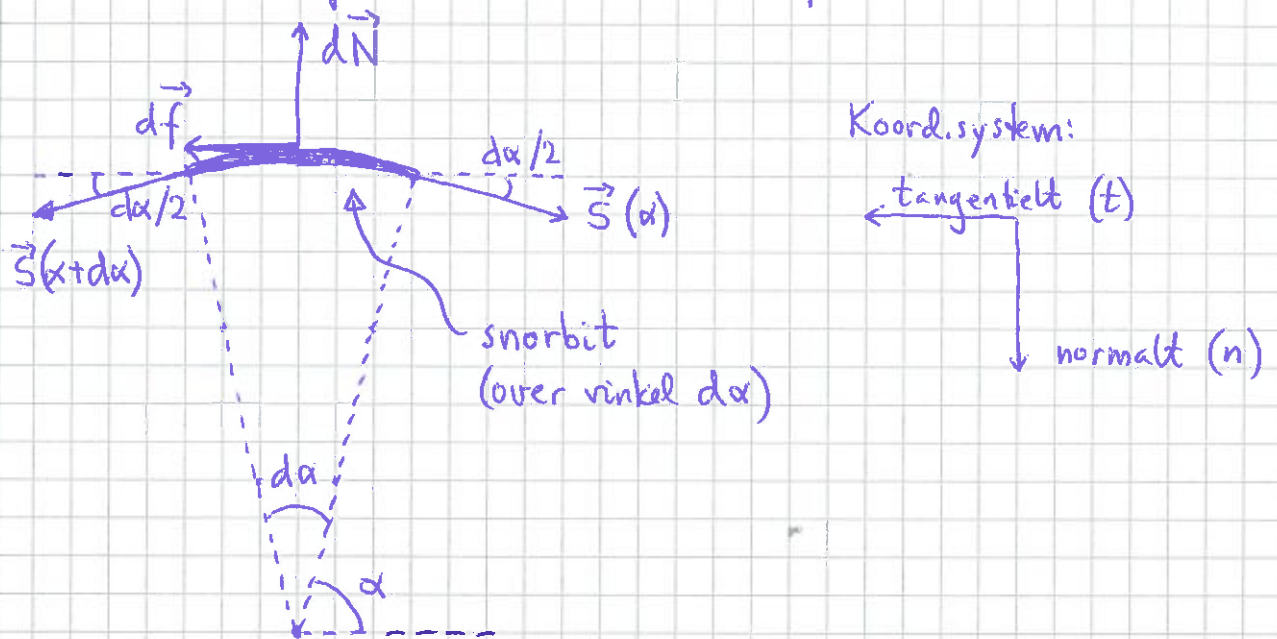
Eks (vanskelig!): Snorfriksjon
 (se "Med livet som innsats", A. Wahl, youtube)

(14)



Finne minste m som holder M oppe!

Løsning: Må se på liten snorbit (fordi S ikke er konstant)



Krefter på snorbiten:

\vec{S} fra resten av snora

$d\vec{N}$ fra røret, normalkraft

$d\vec{f}$ — " —, friksjonskraft; minste mulige m
 når $d\vec{f} = d\vec{f}_{\max} = \mu d\vec{N}$

N1 på snorbiten: $\vec{S}(\alpha+d\alpha) + \vec{S}(\alpha) + d\vec{N} + d\vec{f} = 0$

Dekomponerer:

(t) $S(\alpha+d\alpha) \cos \frac{d\alpha}{2} - S(\alpha) \cos \frac{d\alpha}{2} + d\vec{f} = 0$

(n) $S(\alpha+d\alpha) \sin \frac{d\alpha}{2} + S(\alpha) \sin \frac{d\alpha}{2} - dN = 0$

$$d\alpha \ll 1 \Rightarrow \cos \frac{d\alpha}{2} \approx 1, \quad \sin \frac{d\alpha}{2} \approx \frac{d\alpha}{2}$$

(15)

Videre er:

$$S(\alpha+d\alpha) - S(\alpha) = dS; \quad S(\alpha+d\alpha) + S(\alpha) = 2S; \quad df = \mu dN$$

Dermed:

$$\left. \begin{array}{l} (t) \quad dS = -\mu dN \\ (n) \quad S d\alpha = dN \end{array} \right\} \frac{(t)}{(n)} \Rightarrow \frac{dS}{S} = -\mu d\alpha$$

Integrerer fra $\alpha=0$ til $\alpha=\varphi$:

$$\int_{S(0)}^{S(\varphi)} \frac{dS}{S} = -\int_0^{\varphi} \mu d\alpha \Rightarrow \ln \frac{S(\varphi)}{S(0)} = -\mu\varphi \Rightarrow \underline{\underline{S(\varphi) = S(0)e^{-\mu\varphi}}}$$

Plastrør og nylonenor: $\mu \approx 0.17$ [øving 3]

Med $M = 500\text{g}$ og $\varphi = 7\pi$ fås

$$\frac{m}{M} = \frac{S(\varphi)}{S(0)} = \exp(-0.17 \cdot 7\pi) \approx 0.024 \Rightarrow m \approx 12\text{g}$$

Omvendt, for å heise M opp: $S(\varphi) = S(0)e^{+\mu\varphi}$,

dvs $m = M \exp(+0.17 \cdot 7\pi) \approx 21\text{kg}$

