

Enkleste eksempel: $\vec{a} = \text{konstant}$

Anta $\vec{r}(t_0) = \vec{r}_0$ og $\vec{v}(t_0) = \vec{v}_0$ (gitte initialbetingelser)

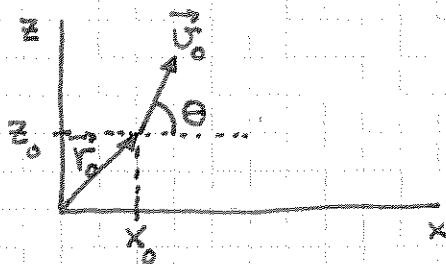
Da er

$$\vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \vec{a} \cdot (t - t_0)$$

$$\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 \cdot (t - t_0) + \frac{1}{2} \vec{a} \cdot (t - t_0)^2$$

Eks: Kast i tyngdefeltet ($\vec{a} = -g \hat{z}$)

Ved $t_0 = 0$:



$$\Rightarrow x(t) = x_0 + v_{0x} t + \frac{1}{2} a_x t^2$$

$$= x_0 + v_0 t \cos \theta \quad (a_x = 0)$$

$$z(t) = z_0 + v_0 t \sin \theta - \frac{1}{2} g t^2$$

Eliminasjon av t gir banen:

$$z(x) = z_0 + [x(t) - x_0] \tan \theta - \frac{g}{2} \frac{[x(t) - x_0]^2}{v_0^2 \cos^2 \theta}$$

(dvs en parabel)

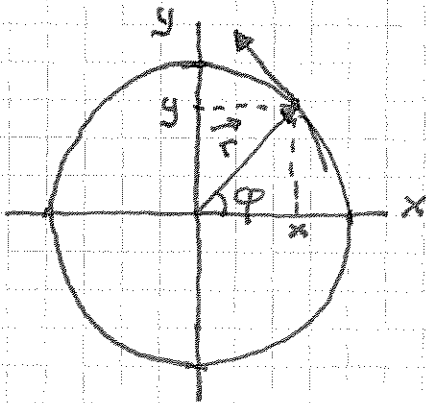
Øving 1: mer om kast i tyngdefeltet

Sirkelbevegelse [YF 3.4, LL 1.7, eks. 1.6]

8

Anta først konstant $v = |\vec{v}|$ (uniform sirkelbev.)

i xy -planet:



Fra figuren: $x = r \cos \varphi$

$$y = r \sin \varphi$$

$$r = |\vec{r}| = \text{konst.}$$

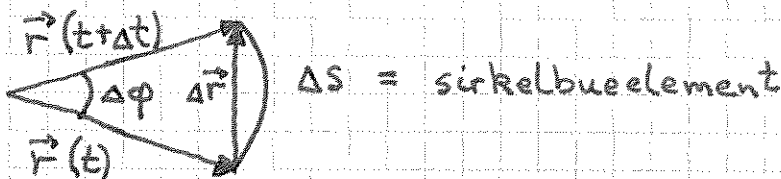
$$\vec{r} = r \cos \varphi \cdot \hat{x} + r \sin \varphi \cdot \hat{y}$$

Vinkelhastighet = vinkelendring pr tidsenhet

$$\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \varphi}{\Delta t} = \frac{d\varphi}{dt} = \dot{\varphi} \quad [\omega] = s^{-1}$$

Vinkel = buelengde delt på radius:

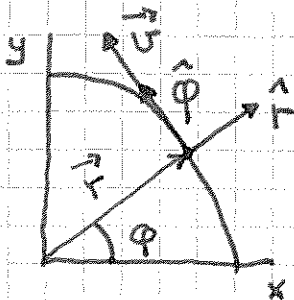
$$\Delta \varphi = \frac{\Delta s}{r}$$



$$\Delta t \rightarrow 0 \Rightarrow \Delta \varphi \rightarrow 0, \quad \Delta \vec{r} \perp \vec{r}, \quad |\Delta \vec{r}| \approx \Delta s = r \Delta \varphi$$

$$\Rightarrow \underline{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{|\Delta \vec{r}|}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{r \Delta \varphi}{\Delta t} = r \dot{\varphi} = \underline{v\omega}$$

Retning på \vec{v} : $\vec{v} \parallel \Delta \vec{r}, \quad \Delta \vec{r} \perp \vec{r} \Rightarrow \vec{v} \perp \vec{r}$



$$\vec{v} = v \hat{\varphi} = r \omega \hat{\varphi}$$

$\hat{\varphi}$ = enhetsvektor i φ -retning

(dvs retning som øker φ uten

å endre r)

Med konstant ω øker φ lineært med t :

(9)

$$\omega = \frac{d\varphi}{dt} \Rightarrow d\varphi = \omega dt \Rightarrow \varphi(t) = \varphi(0) + \omega t = \omega t \quad (\text{hvis } \varphi(0)=0)$$

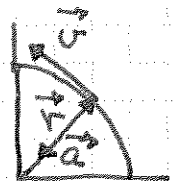
$$\begin{aligned} \vec{r}(t) &= r \cos \omega t \hat{x} + r \sin \omega t \hat{y} \\ \vec{v}(t) &= -r\omega \sin \omega t \hat{x} + r\omega \cos \omega t \hat{y} \end{aligned}$$

Akselerasjon ved uniform sirkelbevegelse: Sentripetalaks.

$$\vec{a}(t) = -r\omega^2 \cos \omega t \hat{x} - r\omega^2 \sin \omega t \hat{y} = -\omega^2 \vec{r}(t)$$

Med $\hat{r} = \vec{r}/|\vec{r}| = \vec{r}/r$ og $v = \omega r$:

$$\vec{a} = -r\omega^2 \hat{r} = -\frac{v^2}{r} \hat{r}$$



Merk: \hat{r} og $\hat{\varphi}$ avhenger av posisjonen x, y og dermed tida t

Flere nyttige størrelser:

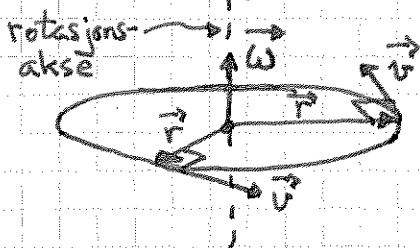
Vinkelakselesjon: $\alpha = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\varphi}{dt^2}$ $[\alpha] = s^{-2}$

Periode: $T =$ tid pr omdreining $[T] = s$

Frekvens: $f =$ antall omdr. pr tidsenhet $[f] = \text{Hz} = s^{-1}$

$$(\Rightarrow v = 2\pi r/T, T = 2\pi r/v = 2\pi/\omega, f = 1/T = \omega/2\pi)$$

Vinkelhastighet som vektor:

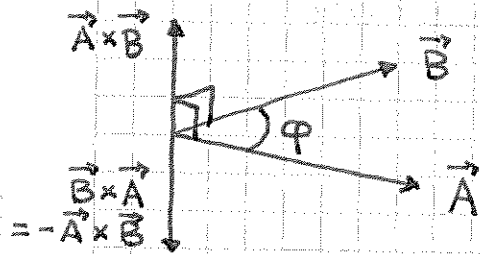


La $\vec{\omega}$ peke langs rot.aksen

$$\Rightarrow \text{vi kan skrive } \boxed{\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}}$$

Kryssprodukt (vektorprodukt):

(10)



$$|\vec{A} \times \vec{B}| = A \cdot B \cdot \sin \varphi$$

Retning med høyrehandsregel

For sirkelbevegelsen: $\vec{\omega} \perp \vec{r}$ (og $\vec{\omega} \times \vec{r}$)

$$\Rightarrow |\vec{\omega} \times \vec{r}| = \omega \cdot r \cdot \sin \frac{\pi}{2} = \omega r = v ; \text{ osv}$$

$\vec{\omega}$ opp $\Rightarrow \vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$ mot klokka

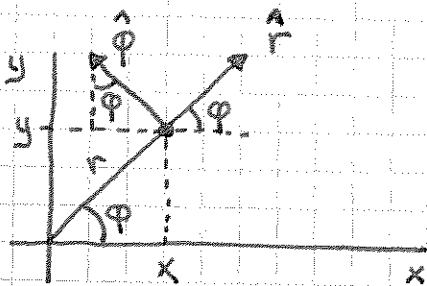
$\vec{\omega}$ ned $\Rightarrow \vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$ med klokka

For enhetsvektorer:

$$\hat{x} \times \hat{y} = \hat{z}, \quad \hat{y} \times \hat{z} = \hat{x}, \quad \hat{z} \times \hat{x} = \hat{y}$$

$$\hat{x} \times \hat{x} = \hat{y} \times \hat{y} = \hat{z} \times \hat{z} = 0$$

Polarkoordinater:



Fra figuren: $x = r \cos \varphi, y = r \sin \varphi$

$$r^2 = x^2 + y^2, \quad \tan \varphi = y/x$$

Videre: $\hat{r} = \hat{x} \cos \varphi + \hat{y} \sin \varphi$

$$\hat{\varphi} = -\hat{x} \sin \varphi + \hat{y} \cos \varphi$$

$$\hat{r} \cdot \hat{\varphi} = 0, \quad \hat{r} \cdot \hat{r} = \hat{\varphi} \cdot \hat{\varphi} = 1$$

$$\hat{r} \times \hat{\varphi} = \hat{z}, \quad \hat{z} \times \hat{r} = \hat{\varphi}, \quad \hat{\varphi} \times \hat{z} = \hat{r}$$

Hcb

23.09.12

[I 3D: polarkoordinater $r, \varphi + z$

= sylinderkoordinater

Da hensiktsmessig med $\vec{r} = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$ som

utgangspunkt, og innføre $\vec{\rho} = x\hat{x} + y\hat{y}, \rho^2 = x^2 + y^2$ osv.]

04.09.12

Newton's lover [YF 4, LL 2]

(11)

- Empiriske lover (basert på eksperimenter)
- Historikk: se YF 4-intro, LL 1 - Essay

1. lov (N1): $\vec{F} = 0 \Rightarrow \vec{v} = \text{konst.}$

Null netto ytre kraft $\vec{F} \Rightarrow$ legemet forblir i ro eller i rettlinjert bevegelse med uendret hastighet

2. lov (N2): $\vec{F} = m\vec{a}$

Netto ytre kraft $\vec{F} \Rightarrow$ legemet får akselerasjon proporsjonal med \vec{F} ; $m =$ legemets masse

[Senere: generalisering av N2 når m endrer seg]

3. lov (N3): $\vec{F}_{BA} = -\vec{F}_{AB}$

A virker på B med $\vec{F}_{AB} \Rightarrow$ B virker på A med $\vec{F}_{BA} = -\vec{F}_{AB}$

- Enhet: $[F] = [m \cdot a] = \text{kg} \cdot \text{m}/\text{s}^2 \equiv \text{N}$ (newton)
- Krefter virker mellom legemer (N3); legemene vekselvirker ("interact")

Fundamentale vekselvirkninger (v.v.) [YFS.5, LL 2.1] (12)

Gravitasjon [FY1001/TFY4145, FY3452]:

Tiltrekkende kraft mellom legemer pga masse.

Vendelig lang rekkevidde. Meget svak.

Elektromagnetisk v.v. [FY1003/TFY4155, TFY4240, ^{FY3464}, ...]:

Tiltr. eller frastøtende kraft pga elektrisk ladning.

Vendelig lang rekkevidde. Mye sterkere enn gravitasjon.

Svake v.v. [FY3402, FY3403, FY3466]:

Kort rekkevidde ($\sim 10^{-18}$ m). Årsak til β -decay,

f.eks. $n \rightarrow p + e + \bar{\nu}$
(nøytron) (proton) (elektron) (antinøytrino)

Sterke v.v. [FY3466]:

Kort rekkevidde ($\sim 10^{-15}$ m). Holder kjernepartikler sammen i atomkjernen. Sterkere enn el. magn. krefter på avstand $\lesssim 10^{-15}$ m.

Forening av krefter:

60- og 70-åra: EL. magn. + Svake v.v. \rightarrow Elektrosvak v.v.

Verifisert eksperimentelt

Senere: Grand Unified Theory } (E.m. + Svak + Sterk v.v.)
Strengteori } Ikke verifisert pr i dag
"Theory of everything" }

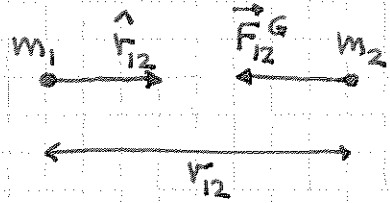
Mek. Fys: Kun gravitasjon og el. magn. krefter relevante

Gravitasjon vs elektrostatiske krefter

(13)

Newtons gravitasjonslov:

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

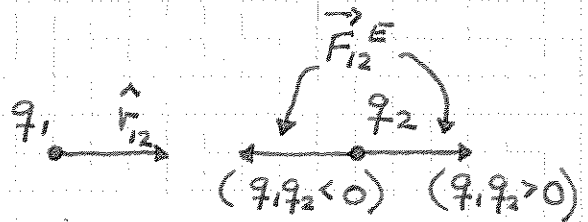


$$G \approx 6.67 \cdot 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$$

(= gravitasjonskonstanten; måles i Lab nr 4)

Coulombs lov: (verifiseres på lab i El. Mag.)

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



$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \approx 9 \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2; [q] = \text{C} \text{ (coulomb)}$$

(ϵ_0 = vakuumpermittiviteten; mer i FY1003/TFY4155)

Hva er $|F_G^G/F^E|$ for (f.eks.) to elektroner?

$$m_e \approx 9 \cdot 10^{-31} \text{ kg}, q_e = -e \approx 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$$

$$\Rightarrow |F_G/F^E| = \frac{G \cdot m_e^2 \cdot 4\pi\epsilon_0}{e^2} \approx 2 \cdot 10^{-43} !$$

Men: nøytrale atomer og molekyler har like mange protoner ($q_p = e$) og elektroner ($q_e = -e$)

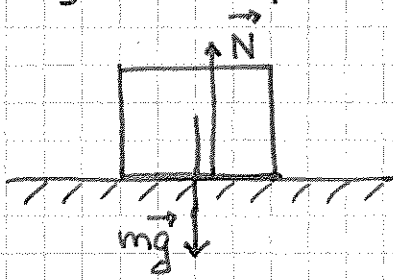
$$\Rightarrow Q_{\text{atom (molekyl)}} = 0$$

\Rightarrow elektriske krefter er (nesten!) nøytralisert pga at tiltr. og frastøt. krefter kansellerer

\Rightarrow dagliglivet styres av både gravitasjon (tyngdekrefter) og el. magn. krefter

Elektrostatiske krefter i mekanikken:

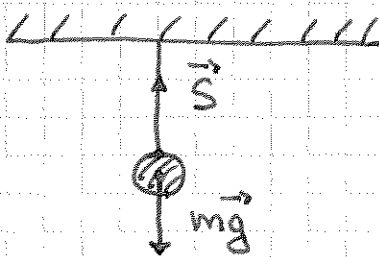
Trykk - kraft (Normalkraft)



kloss i ro $\Rightarrow N = mg$
normalkraft N skyldes frastøtende
coulombkrefter mellom kloss og underlag

[Hva er "motkraft" til hhv \vec{N} og \vec{mg} ? Jf. N3.]

Strekk - kraft (Snordrag)

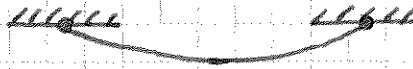


kule i ro $\Rightarrow S = mg$
snordrag S skyldes tiltrekkende
coulombkrefter mellom kule og snor

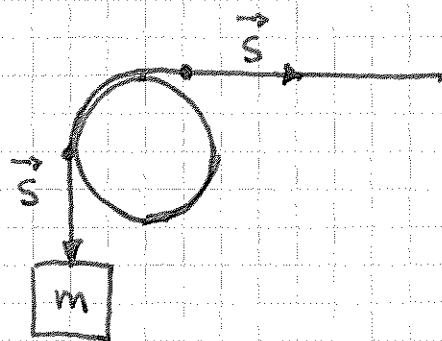
[Hva er motkraft til \vec{S} ?]

Lett snor (tau, stang) antas som regel masseløs, $M \approx 0$.

Da er S like stor langs hele snora, som blir rett.

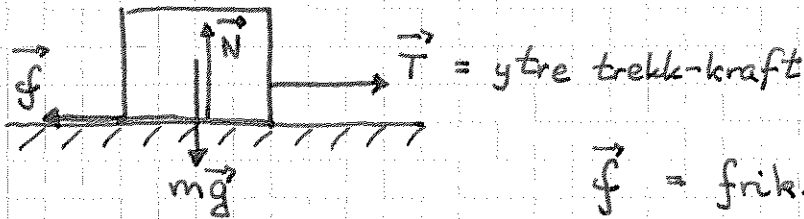
Opphengt snor med masse: 

Retningsendring med trinse e.l:



Friksjonskrefter

(15)



\vec{f} = friksjonskraft

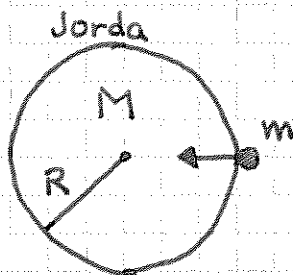
Kloss i ro $\Rightarrow f = T$ (ert. $v = \text{konst.}$)

Hvis kloss akselererer: $f < T$

[Hva er motkraft til \vec{f} og \vec{T} ?]

Alt dette (normalkraft, snordrag, friksjon) er eksempler på kontaktkrefter (coulombkrefter mellom legemer som praktisk talt berører hverandre).

Masse og tyngde [YF 4.4, LL 2.5]



$M = \text{jordas masse} \approx 6 \cdot 10^{24} \text{ kg}$

$R = \text{radius} \approx 6370 \text{ km}$

Masse m på jordas overflate trekkes mot jordas sentrum med tyngdekraften

$$F = mg \quad \text{med} \quad g = \frac{G \cdot M}{R^2} \approx 9.8 \text{ m/s}^2 \quad (\text{tyngdens akselerasjon})$$

Hvis mg er eneste kraft: "fritt fall"

$$N2 \text{ gir da: } mg = ma \Rightarrow \underline{a = g}$$

H:t

04.09.12