

# **Elastisitetsteori**

## **Spesiell relativitetsteori**

**12.05.2014**

	uke 20	21	22	23
man	12 forelesning: spes. relativitet innlev. oblig 10	19 forelesning: repetisjon	26 ingen forelesning	2 ingen forelesning
tir	13 gruppe: spes. relativitet	20 gruppe: repetisjon	27 orakel 10-14 FØ394	3 <b>EKSAMEN</b>
ons	14 forelesning: spes. relativitet	21 ingen forelesning	28 ingen forelesning orakel 12-14 FV329	4
tor	15 gruppe: spes. relativitet	22 gruppe: repetisjon	29 Himmelfart	5
fre	16 gruppe: spes. relativitet	23 gruppe: repetisjon	30	6

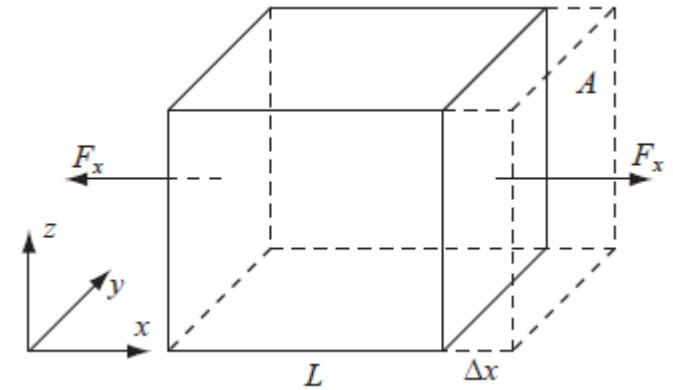
# Elastisitetsteori

Hookes lov  $\sigma = E\varepsilon$

Elastisitetsmodul  $E$

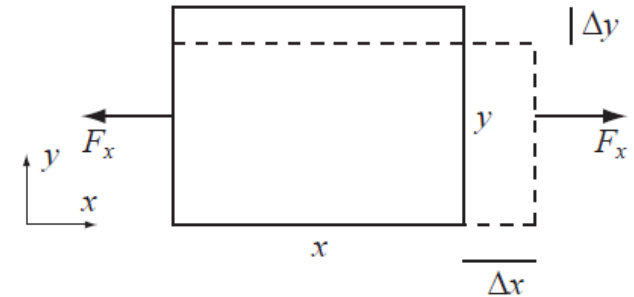
spenning  $\sigma = \frac{F}{A}$

tøyning  $\varepsilon = \frac{\Delta x}{x}$



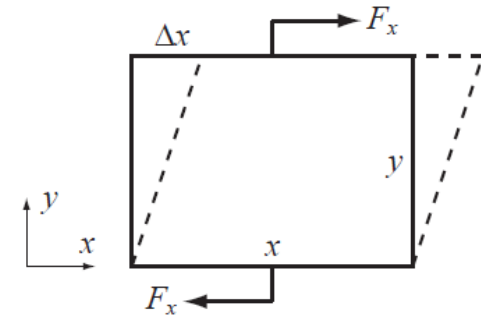
tverrkontraksjon  $\varepsilon_y = \frac{\Delta y}{y} = -\nu \frac{\sigma_x}{E} = -\nu \frac{\Delta x}{x}$

Poissons tall  $\nu$



skjærspenning:  $\sigma_{xy} = \frac{F_x}{A_y} = G \frac{\Delta x}{y}$

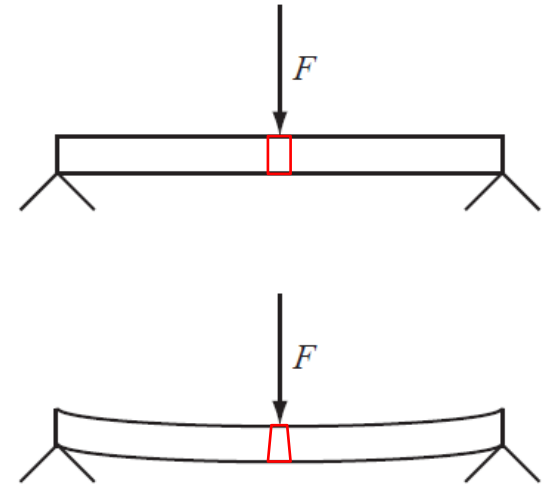
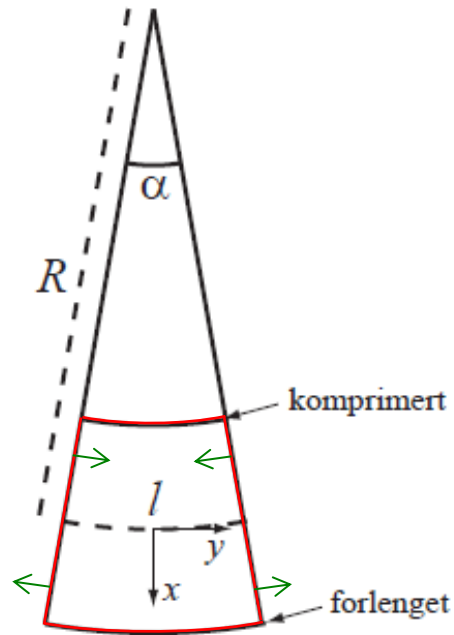
G: skjærmodul



for isotrope materialer:  $G = \frac{E}{2(1+\nu)}$

# Bøying av en bjelke

midtlinjen: den nøytrale linjen  
ovenfor komprimeres bjelken  
nedenfor forlenges bjelken



forlengelsen  $\Delta l$  i avstand  $x$   
fra den nøytrale linjen:

$$\Delta l = (R + x)\alpha - R\alpha = x\alpha = x \frac{l}{R}$$

$$\frac{\Delta l}{l} = \frac{x}{R}$$

Hookes lov:  $\sigma(x) = E \frac{\Delta l}{l} = E \frac{x}{R}$

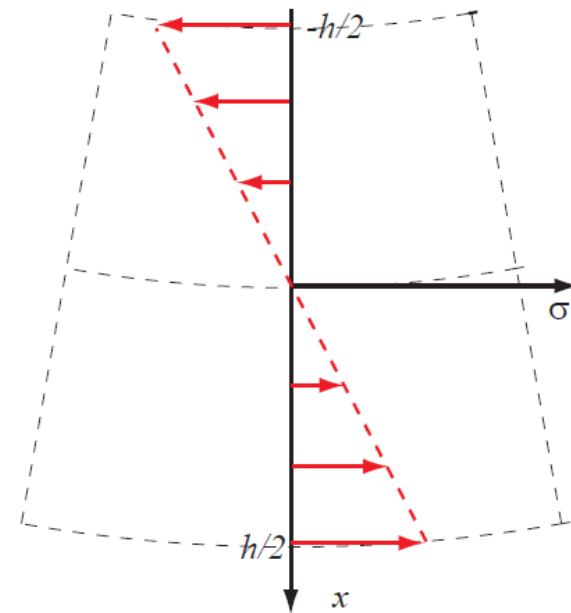
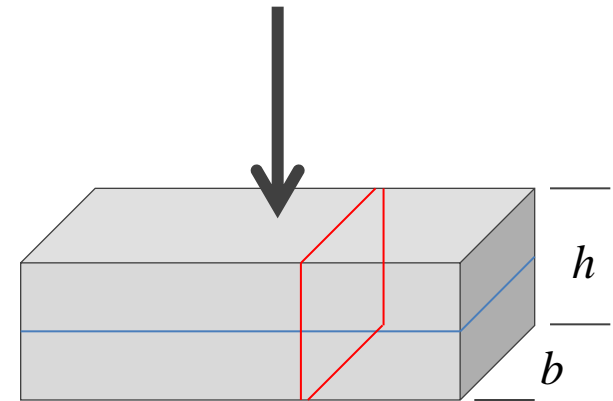
spenning i bjelken

en bjelke med høyde  $h$  og bredde  $b$ :

totalkraft på tverrsnitt:

$$F = \int_A \sigma(x) dA = b \int_{-h/2}^{h/2} \sigma(x) dx$$
$$= b \frac{E}{R} \int_{-h/2}^{h/2} x dx = b \frac{E}{R} \left( \left( \frac{h}{2} \right)^2 - \left( -\frac{h}{2} \right)^2 \right) = 0$$

nettokraft er null,  
men det virker et kraftmoment



$$\sigma(x) = E \frac{\Delta l}{l} = E \frac{x}{R}$$

en bjelke med høyde  $h$  og bredde  $b$ :

kraftmoment om  $O$ :

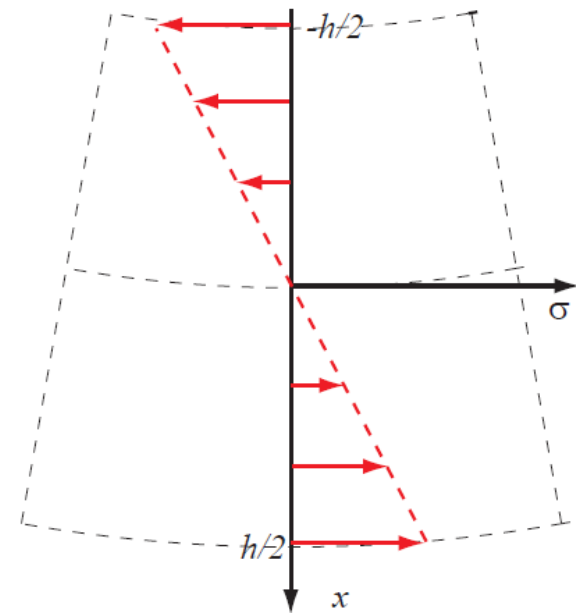
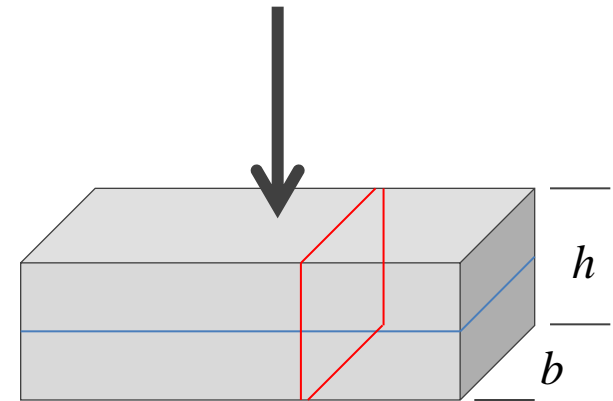
$$\begin{aligned}\tau &= \sum_i \vec{r}_i \times \vec{F}_i = \int \vec{r} \times d\vec{F} \\ &= \int_A x \sigma(x) dA = \frac{E}{R} \int_A x^2 dA = \frac{E}{R} I_A\end{aligned}$$

$$I_A = \int_A x^2 dA \quad \text{flatetreghetsmoment}$$

$$\text{bøyningen er gitt ved: } \frac{1}{R} = \frac{\tau}{I_A E}$$

$\tau$ : kraftmoment fra ytre krefter  
 $E$ : materialegenskap  
 $I_A$ : geometrisk

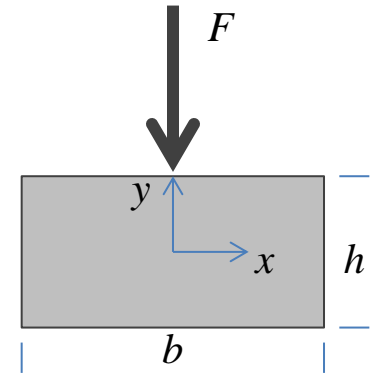
jo større flatetreghetsmoment,  
jo større motstand mot bøyning



$$\sigma(x) = E \frac{\Delta l}{l} = E \frac{x}{R}$$

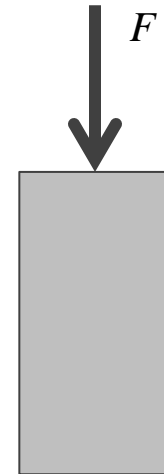
Eksempel: flatetregghetsmoment for en 2×4 cm trevirke:

$$I_A = \int_A y^2 dA = b \int_{-h/2}^{h/2} y^2 dy = b \left( \frac{1}{3} \frac{h^3}{8} + \frac{1}{3} \frac{h^3}{8} \right) = \frac{bh^3}{12}$$



to orienteringer:  $I_1 = \frac{4 \cdot 2^3}{12} \text{ cm}^4 = \frac{8}{3} \text{ cm}^4$

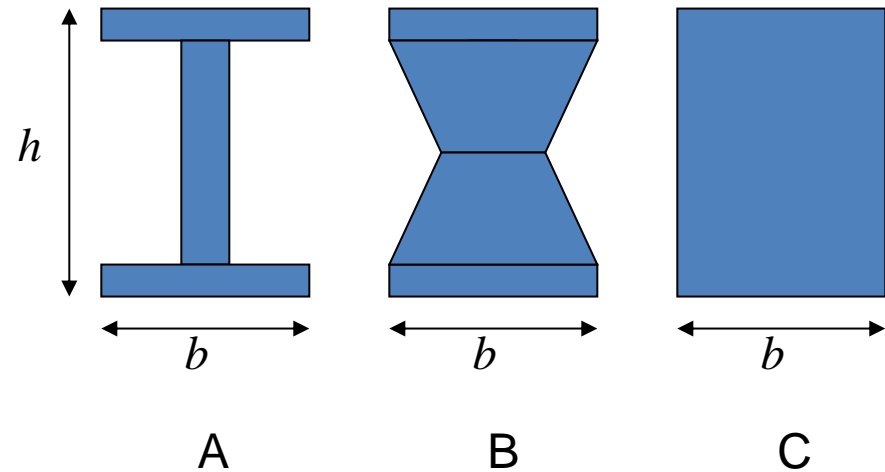
$$I_2 = \frac{2 \cdot 4^3}{12} \text{ cm}^4 = \frac{32}{3} \text{ cm}^4 = 4I_1$$



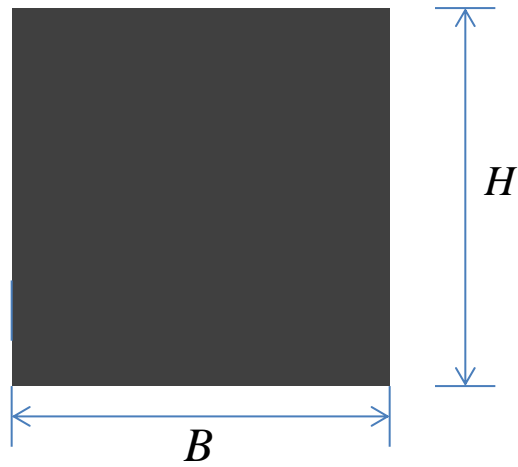
Tre like lange bjelker er laget av samme type stål og har samme ytre dimensjoner  $b$  og  $h$  på tverrsnittet. Hvis alle bjelkene utsettes for det samme kraftmomentet, hvilken bjelke vil bøyes minst?

1. bjelke A
2. bjelke B
3. bjelke C
4. samme bøyning for alle tre

Tverrsnitt av bjelkene







$$I_A = \frac{1}{12} BH^3$$

$$B = H = 10 \text{ cm}$$

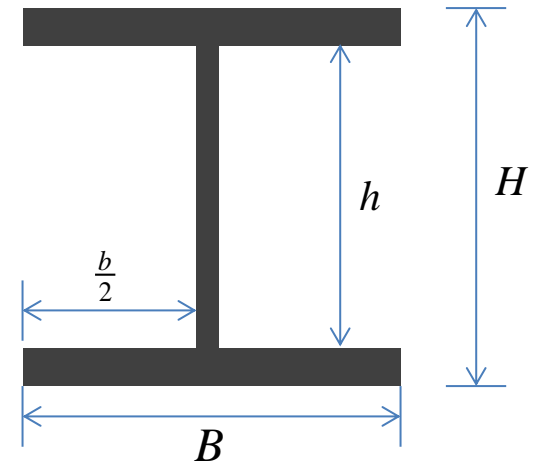
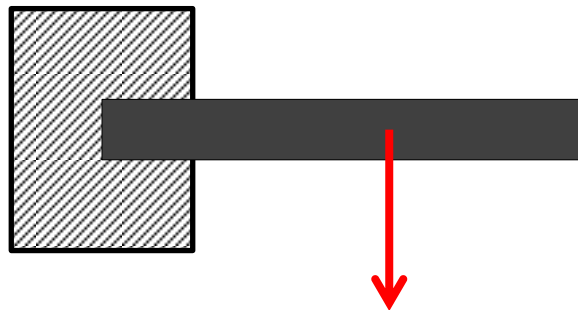
$$b = 9.4 \text{ cm}$$

$$h = 8 \text{ cm}$$

$$I_A = 833 \text{ cm}^4$$

$$A = 100 \text{ cm}^2$$

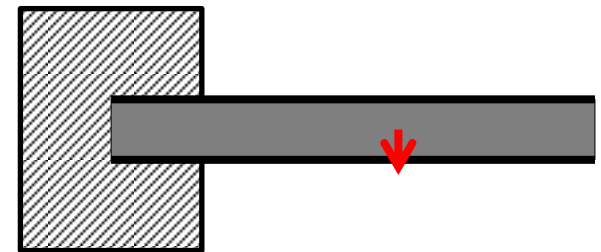
$$\frac{1}{R} = \frac{\tau}{I_A E}$$



$$I_A = \frac{1}{12} (BH^3 - bh^3)$$

$$I_A = 432 \text{ cm}^4$$

$$A = 24.8 \text{ cm}^2$$



# Spesiell relativitetsteori

## Einsteins mirakelår 1905

han var 26 år gammel og jobbet som patentbehandler ved det sveitsiske patentbyrået i Bern

i 1905 publiserte han fire artikler:

- forklaring av Brownske bevegelser
- forklaring av den fotoelektriske effekten
- spesiell relativitetsteori
- forklarte forhold mellom masse og energi



Albert Einstein (1879 – 1955)

## Oppfatninger på denne tiden:

bølger trenger et medium for å forplante seg

verdensrommet må være fylt av "eter" slik at lysbølger kan forplante seg

konsekvens: jorden beveger seg relativ til eteren

lysets hastighet på jorden er avhengig av retning relativ til eteren

Michelson – Morley eksperiment i 1887:

prøvde å påvise effekten av jordens bevegelse gjennom eteren men fant at lyshastigheten er den samme uansett hvilken retning den måles.

## nå kommer Albert Einstein:

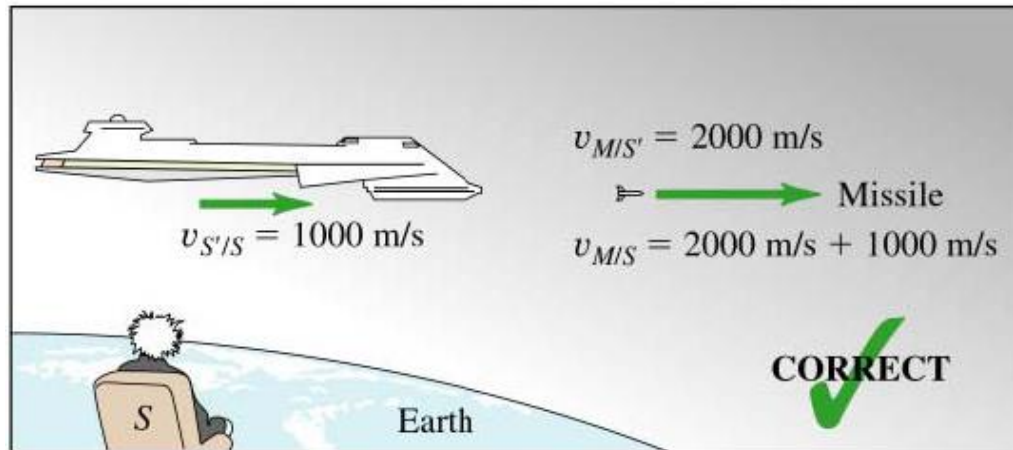
Newtons lover er de samme i alle inertialsystemer

Hvorfor krever elektromagnetisme (lysbølger) et spesielt referansesystem tilknyttet til eteren?

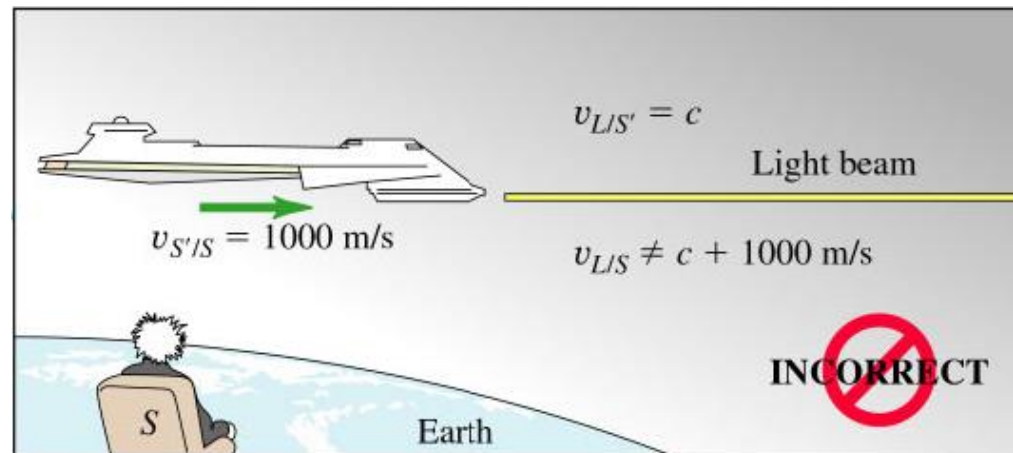
# Einsteins postulatene

1. Fysikkens lover er de samme i alle inertialsystemer.

2. Lyshastigheten er den samme i alle inertialsystemer, og er uavhengig av observatørens bevegelse.



Newtonske mekanikk



er ikke lenger gyldig  
får å beskrive hvordan  
lys oppfører seg.

# Galileo transformasjon

to koordinatsystemer:

$S$  (f.eks. jorden)

$S'$  (f.eks. romskip)

$S'$  beveger seg relativ til  $S$   
med hastighet  $u$  langs  $x$  aksen,  
hvor  $x$  og  $x'$  aksene er parallelle

$O$  og  $O'$  er på samme sted ved tid  $t=0$

vi beskriver posisjonen til et partikkel  $P$

i system  $S$ :  $\vec{r} = (x, y, z)$

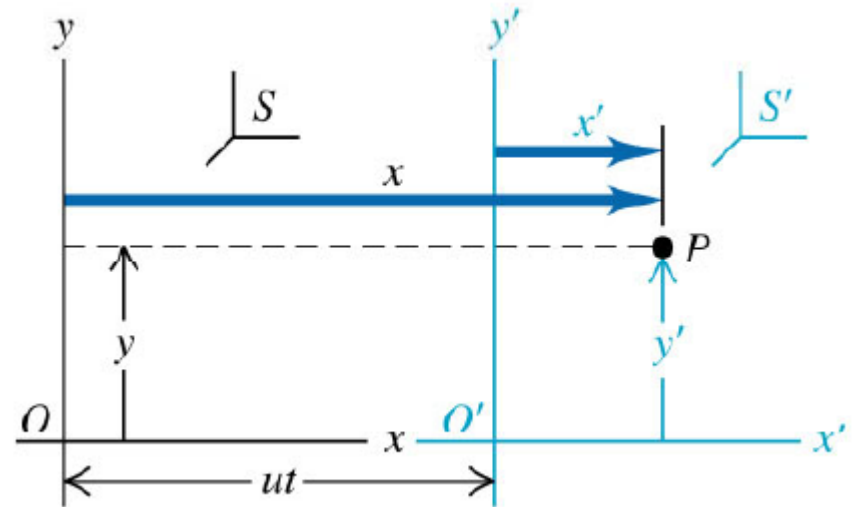
i system  $S'$ :  $\vec{r}' = (x', y', z')$

Galileo transformasjon:

$$x = x' + ut \quad v_x = v'_x + u$$

$$y = y' \quad v_y = v'_y$$

$$z = z' \quad v_z = v'_z$$



hva hvis partikkelen er et foton som  
beveger seg med lyshastighet?

$$c = c' + u$$

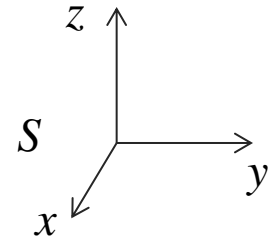
Einsteins 2. postulat:  $c = c'$

hvis Einsteins 2. postulat er  
riktig, så må vi modifisere  
Galileo transformasjonen

er tiden den samme i  $S$  og  $S'$  ?

## Definisjon av hendelse

En hendelse er en begivenhet (noe) som kan lokaliseres i rom og tid dvs. gis koordinater  $(x, y, z, t)$ .

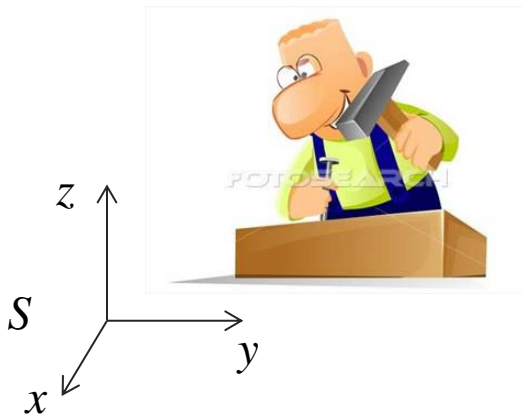


## Definisjon av samtidighet

To hendelser er samtidige dersom de inntreffer ved samme tid i ett og samme system  $S$ .

En nabo snekker i hagen. Du merker at det er en liten forsinkelse mellom når du ser at han slår på en spiker og når du hører lyden. Når inntreffer hendelsen "hammeren treffer spikeren"?

1. Idet du hører hammeren treffe spikeren.
2. Idet du ser hammeren treffe spikeren.
3. Litt etter at du ser hammeren treffe spikeren.
4. Litt etter at du hører hammeren treffer spikeren.
5. Litt før du ser hammeren treffe spikeren.



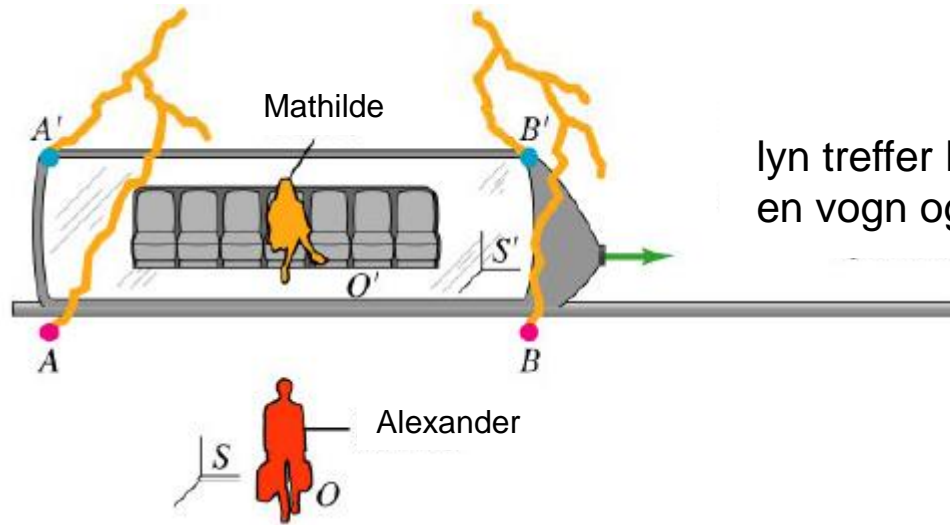
lydbølger



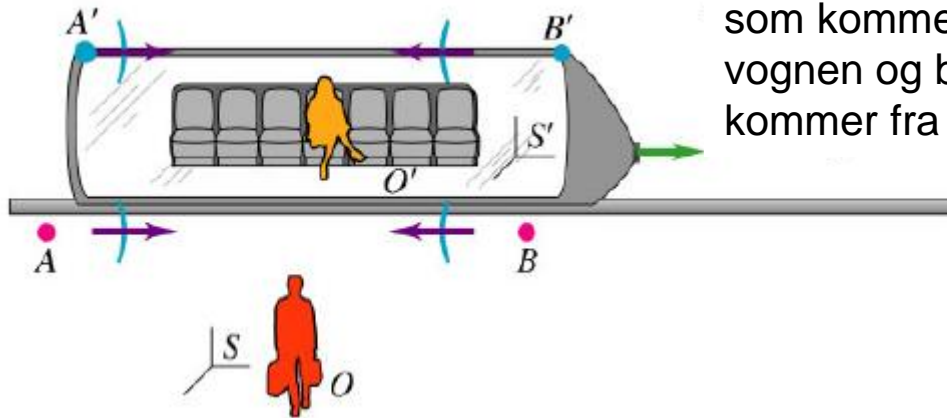
lysbølger



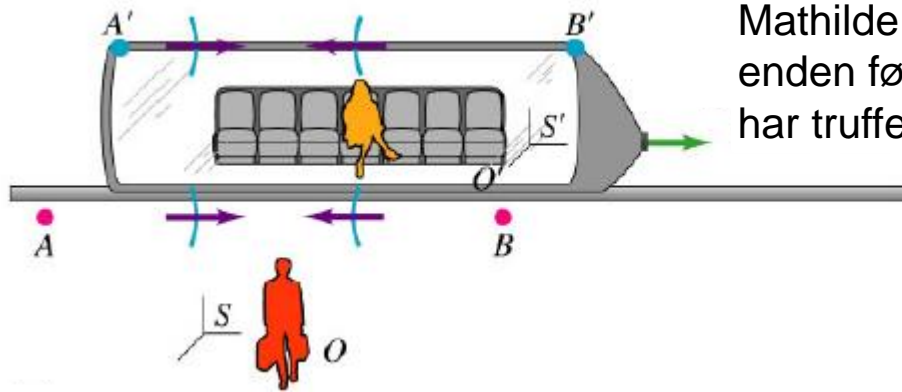
# Samtidighet



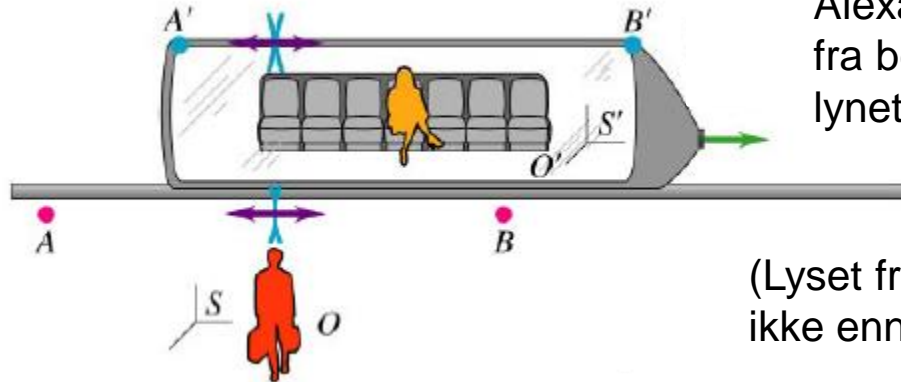
Mathilde beveger seg mot lysbølgen som kommer fra fremre enden av vognen og bort fra lysbølgen som kommer fra bakre enden.







Mathilde ser lyset fra den fremre enden først; hun konkluderer at lynet har truffet den fremre enden først.



Alexander ser lyset kommer samtidig fra begge endene; han konkluderer at lynet har truffet begge endene samtidig.

(Lyset fra den bakre enden har ikke ennå kommet til Mathilde.)

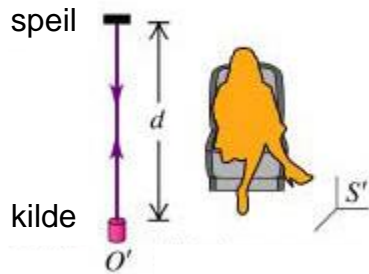
to hendelser:  
lyn treffer fremre enden  
lyn treffer bakre enden

Hendelsene er samtidig i system  $S$  (Alexander),  
men ikke samtidig i system  $S'$  (Mathilde)

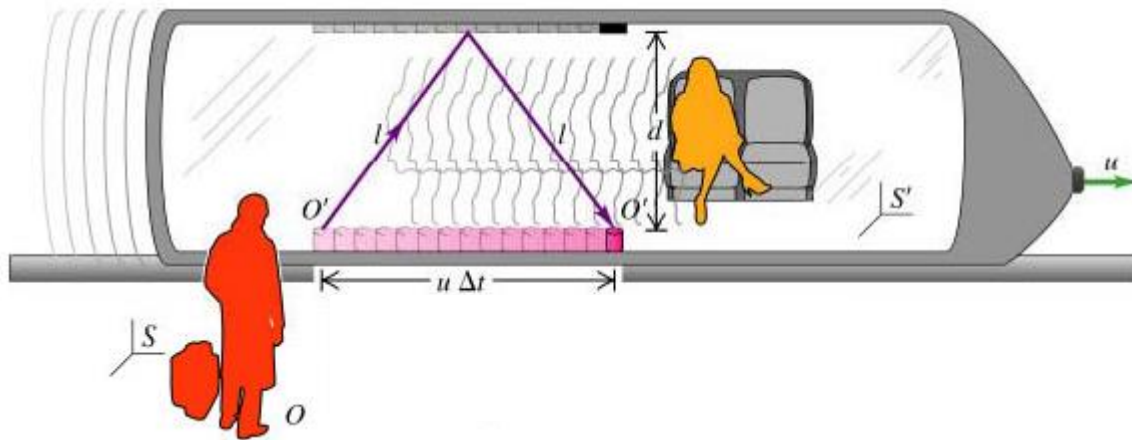
# Tidsintervaller

Mathilde befinner seg i toget (system S') og maler tidsintervall mellom to hendelser:

1. et lysglimt er sendt ut fra en kilde i  $O'$
2. lyset er påvist i en detektor på samme sted etter refleksjon av et speil i avstand  $d$



Hun måler: 
$$\Delta t' = \frac{2d}{c}$$



Alexander står på plattformen. I system S inntreffer de to hendelser på forskjellige steder.

Lyset beveger seg med samme hastighet, men distansen er lenger.

$$\Delta t = \frac{2l}{c} = \frac{2}{c} \sqrt{d^2 + \left(\frac{u\Delta t}{2}\right)^2} = \sqrt{(\Delta t')^2 + \left(\frac{u\Delta t}{c}\right)^2}$$

$$\Delta t' = \Delta t \sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}$$

vi definerer: 
$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

$$\Delta t = \gamma \Delta t'$$

det kreves at  $u < c$

## Tidsdilatasjon

To hendelser inntreffer på samme sted.  
En observatør som er i ro i samme system  
måler et tidsintervall  $\Delta t_0$  mellom hendelsene.

En annen observatør som beveger seg med  
konstant fart  $u$  relativ til den første måler et  
tidsintervall:

$$\Delta t = \frac{\Delta t_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

vi bruker  $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$

Tidsdilatasjonen er **ikke** relatert til tiden lyset  
trenger for å komme til observatøren.

I systemet som beveger seg inntreffer de  
to hendelser på forskjellige steder.

Et tidsintervall som er målt mellom  
to hendelser i et referansesystem  
der posisjonen er identisk for begge  
hendelser, kalles en **egentid**.

vi ser at:  $\Delta t > \Delta t_0$

tidsdilatasjon

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0$$



Mathilde flyr i et romskip med  $v = 0.6 c$ . I øyeblikket hun flyr forbi Alexander på jorden starter begge to sin klokke. Litt senere flyr Mathilde forbi en romstasjon. Hennes klokke viser  $t = 1.0$  s. Hva viser klokken til Alexander?

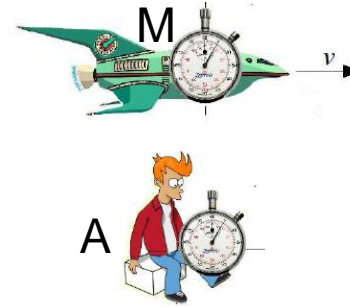
- A. 0.8 s
- B. 1.0 s
- C. 1.25 s

1. hendelse: Mathilde flyr forbi Alexander
2. hendelse: Mathilde flyr forbi romstasjonen

I system romskip inntreffer begge hendelser på samme sted og Mathilde måler egentiden  $\Delta t_0 = 1.0$  s.

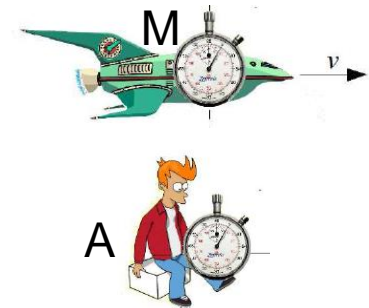
Alexander beveger seg med fart  $v = 0.6 c$  relativ til Mathilde og han malar tidsintervallet:

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 = \frac{1.0 \text{ s}}{\sqrt{1 - 0.6^2}} = 1.25 \text{ s}$$



Når Mathilde flyr forbi Alexander med  $v = 0.6 c$  vinker han til henne. Mathilde måler at Alexander vinker i ett sekund. Hvor lenge har han vinket?

- A. 0.8 s
- B. 1.0 s
- C. 1.25 s



1. hendelse: Alexander begynner å vinke
2. hendelse: Alexander slutter å vinke

I system jorden inntreffer begge hendelser på samme sted og Alexander måler egentiden  $\Delta t_0$ .

Mathilde beveger seg med fart  $v = 0.6 c$  relativ til Alexander og hun maler tidsintervallet:

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 = 1.0 \text{ s}$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - 0.6^2}} = 1.25$$

Alexander måler tidsintervallet:  $\Delta t_0 = \frac{1}{\gamma} \Delta t = 0.8 \text{ s}$

## Eksempel: myoner

Myoner er elementærpartikler som kan oppstår når høyenergetisk kosmisk stråling treffer på jordens atmosfæren.

henfall:  $\mu^- \rightarrow \nu_\mu + e^- + \bar{\nu}_e$  med gjennomsnittlig levetid  $\tau = 2.2 \mu\text{s}$

hendelse 1: myon oppstår i atmosfæren

hendelse 2: myon henfaller

I systemet tilknyttet myonet inntreffer begge hendelser på samme sted og tidsintervallet er  $\Delta t_0 = 2.2 \mu\text{s}$  (egentid)

Pga. den høyenergetisk kosmisk stråling har myoner høy hastighet:  $v = 0.99c$

Sett fra jorden er levetid til myonet  $\Delta t = \frac{\Delta t_0}{\sqrt{1-\beta^2}} = \frac{2.2 \mu\text{s}}{\sqrt{1-0.99^2}} = 15.6 \mu\text{s}$

Uten tidsdilatasjon vil myonet komme så langt:  $\langle x \rangle = \tau c = 2.2 \cdot 10^{-6} \text{ s} \cdot 3 \cdot 10^8 \text{ m/s} = 660 \text{ m}$

Pga. den relativistiske hastigheten beveger myonet seg  $\langle x \rangle = 4.7 \text{ km}$  gjennom atmosfæren og kan bli påvist på bakken.