

# Impuls [0s1 9 ; YF 8 ; LL 5]

(= bevægelsesmængde = linear momentum)

N2, for gitt masse  $m$ :

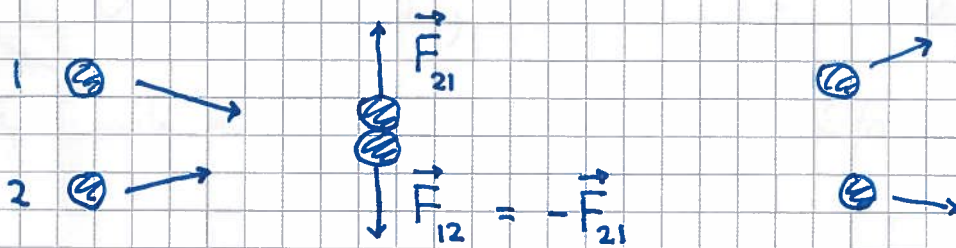
$$\vec{F} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt} (m\vec{v}) = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

$$\vec{p} \stackrel{\text{def}}{=} m\vec{v} = \text{massens impuls} ; [p] = \text{kg m/s}$$

⇒ Hvis  $\vec{F} = 0$ , er  $\vec{p}$  bevart

Loven om impulsbevarelse

Indre krefter i et system endrer ikke total impuls:



$$N3 \Rightarrow \vec{F}_{21} + \vec{F}_{12} = 0$$

$$\stackrel{N2}{\Rightarrow} \frac{d\vec{p}_1}{dt} + \frac{d\vec{p}_2}{dt} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \{ \vec{p}_1 + \vec{p}_2 \} = 0$$

$$\Rightarrow \vec{p}_{\text{tot}} = \vec{p}_1 + \vec{p}_2 = \text{konstant}$$

# Kollisjoner [OS1 9.2-9.4; YF 8.3, 8.4; LL 5] (34)

Hvis ytre krefter kan neglisjeres, er total impuls bevart i en kollisjon; men ikke nødvendigvis mek. energi  $E$ .

Elastisk støt:  $\Delta E = 0$

Uelastisk støt:  $\Delta E < 0$

Fullstendig uelastisk støt: Legemene henger sammen med felles hastighet etter kollisjonen. Gir maksimalt tap av mekanisk energi  $E$ .

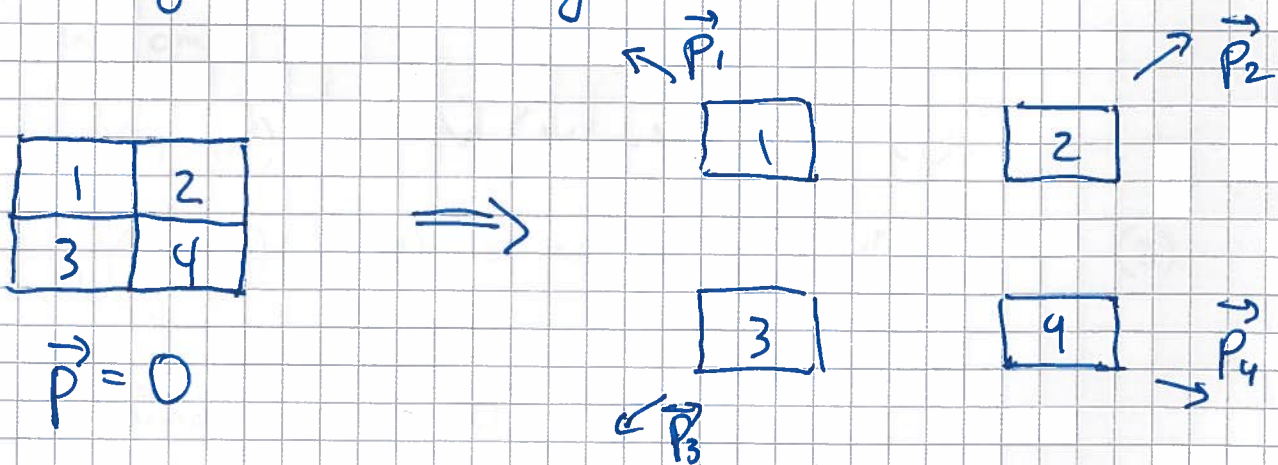
De fleste kollisjoner er kortvarige og skjer på et gitt sted

$$\Rightarrow \Delta U \approx 0, \quad \Delta E \approx \Delta K \text{ i kollisjonen}$$

Tapt mek. energi transformeres til deformasjon, varme, lyd.

En eksplosjon kan betraktes som en "omvendt"

fullstendig uelastisk kollisjon:



$$\sum_{j=1}^4 \vec{p}_j = 0$$



# Sentralt støt [OS1 9.4; YF 8.2-8.4; LL 5.3]

(35)

Støt mellom  $m$  og  $M$  langs ei linje:

Før:  $m \rightarrow v$        $V \leftarrow M$       ( $\rightarrow +$ )

Etter:  $v' \leftarrow m$        $M \rightarrow V'$

$$\text{Alltid: } \Delta p = 0 \Rightarrow mv + MV = mv' + MV' \quad (1)$$

(a) Fullst. uel. støt:

$$v' = V' = \frac{mv + MV}{m + M}$$

(b) Delvis uel. støt: Ikke løsbart (1 lign., 2 ukjente)

(c) Elastisk støt:

$$\Delta K = 0 \Rightarrow \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}MV^2 = \frac{1}{2}m(v')^2 + \frac{1}{2}M(V')^2 \quad (2)$$

Skriver om (1) og (2):

$$m(v - v') = M(V' - V) \quad (1)$$

$$m(v - v')(v + v') = M(V' - V)(V' + V) \quad (2)$$

(2) dividert med (1) gir

$$v + v' = V' + V \quad (3)$$

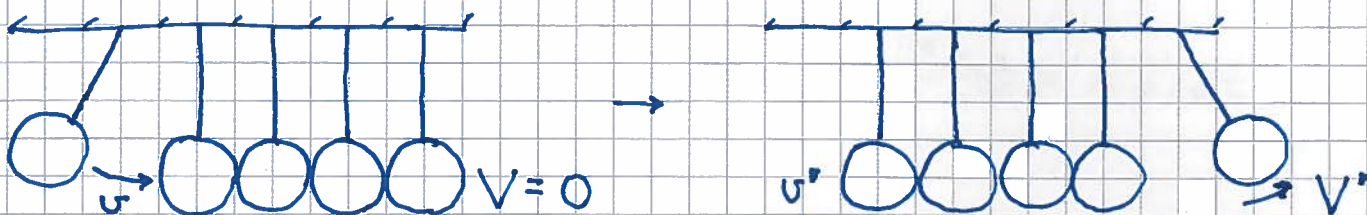
Tar hhv  $(3) \cdot M - (1)$  og  $(3) \cdot m + (1)$  og får

(36)

$$u' = \frac{M}{m+M} \left\{ 2V + u \cdot \frac{m-M}{M} \right\}$$

$$V' = \frac{m}{M+m} \left\{ 2u + V \cdot \frac{M-m}{m} \right\}$$

Eks 1: Newtons kugge



$$m = M \Rightarrow V' = u, \quad u' = V = 0$$

Eks 2: Elastisk ball mot vegg



$$u' = \frac{M}{m+M} \left\{ 0 + u \cdot \frac{m-M}{M} \right\} \stackrel{m \ll M}{=} -u$$

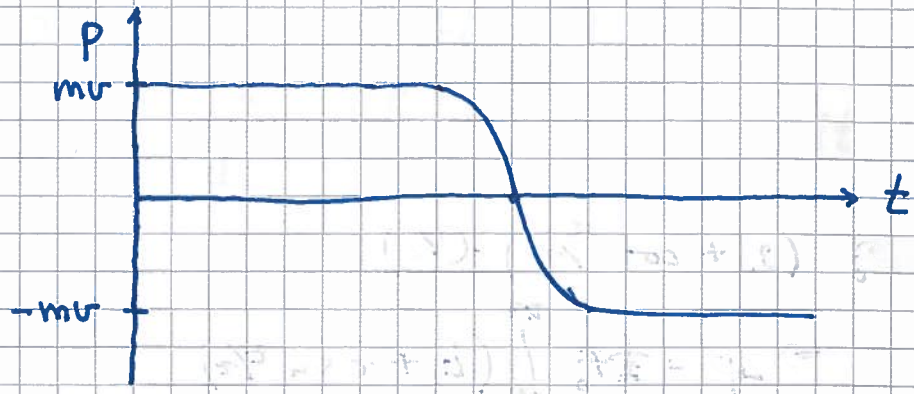
$$\Rightarrow K' = \frac{1}{2} m (u')^2 = \frac{1}{2} m u^2 = K \quad ; \quad \text{OK}$$

$$p' = m u' + M V' = -m u + M \cdot \frac{m}{m+M} \cdot 2u$$

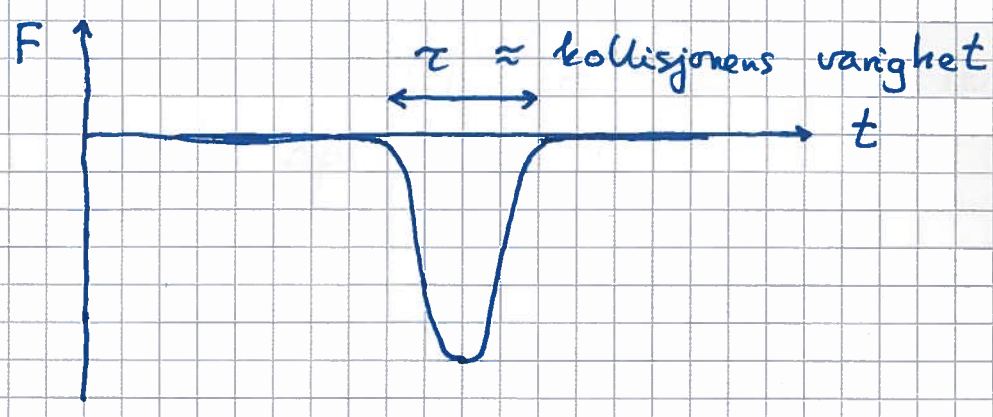
$$= -m u + 2m u = m u = p \quad ; \quad \text{OK}$$



Ballens impuls  $p(t)$  (kvalitativt) :



Kraften fra veggen på ballen,  $\vec{F}(t) = d\vec{p}/dt$  :



Anta f.eks.  $\tau \approx 2 \text{ ms}$  og  $|\Delta \vec{v}| \approx 40 \text{ m/s}$ .

Gir en midlere akselerasjon i støtet

$$\langle a \rangle \approx \frac{40 \text{ m/s}}{0.002 \text{ s}} = 20 \text{ km/s}^2 \gg g$$

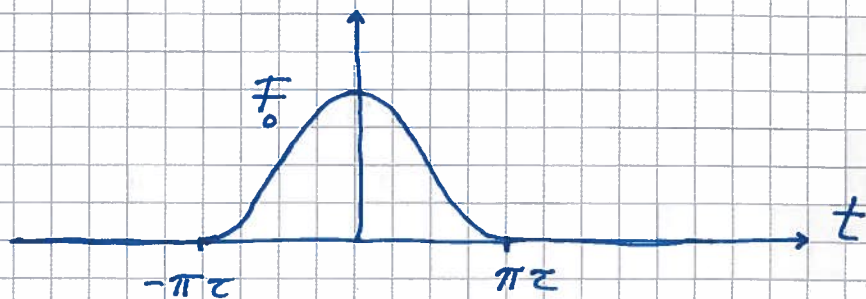
Dvs, tyngden  $mg$  kan trygt neglisjeres i selve kollisjonen

Kraftstøt ("impulse") :

Ytre kraft  $\vec{F}(t)$  gir legemet en impulsendring

$$\Delta \vec{p} = \int d\vec{p} = \int \vec{F}(t) dt$$

Eks :



Anta  $F(t) = \frac{1}{2} F_0 (1 + \cos t/\tau)$  for  $|t| \leq \pi\tau$   
og regn ut  $\Delta p$ .

Løsn :

$$\Delta p = \int_{-\pi\tau}^{\pi\tau} F(t) dt$$

$$= \frac{1}{2} F_0 \int_{-\pi\tau}^{\pi\tau} (t + \tau \sin t/\tau)$$

$$= \frac{1}{2} F_0 \cdot 2\pi\tau$$

$$= \underline{\underline{\pi F_0 \tau}}$$



Rakett [OS1 9.7; YF 8.6; LL 5.4]

(39)



Eksosfart relativt raketten :  $u < 0$

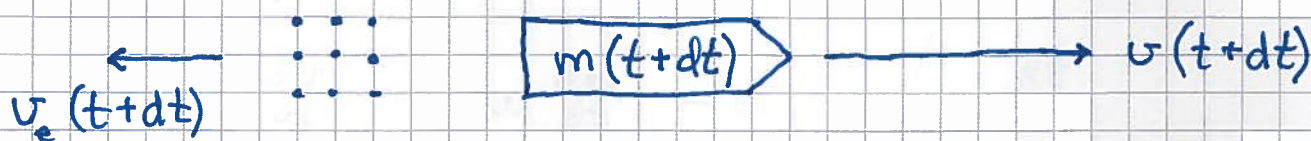
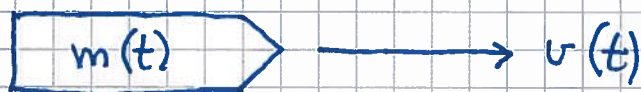
Rakettfart — " — fast system :  $v > 0$

Eksosfart — " — — " — :  $u_e = u + v$

Drivstoff-forbruk pr tidsenhet :  $dm/dt < 0$

Anta  $u = \text{konstant}$  og (foreløpig)  $F_{\text{ytre}} = 0$

$\Rightarrow$  Impulsen er bevart for en gitt masse :



$$dm_e = -dm$$

$$p(t) = m(t) \cdot v(t)$$

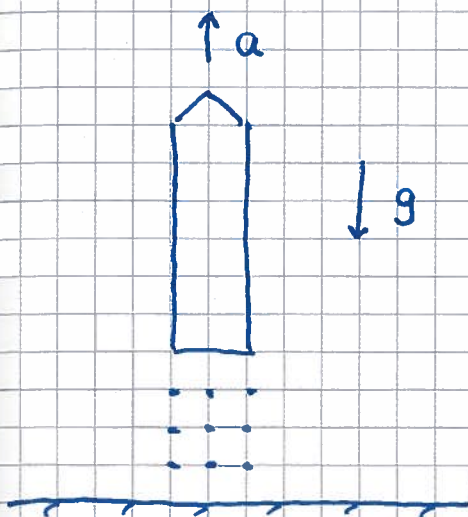
$$\begin{aligned} p(t+dt) &= m(t+dt) \cdot v(t+dt) + dm_e \cdot u_e(t+dt) \\ &= [m(t) + dm] \cdot [v(t) + dv] - dm \cdot [u + v(t) + dv] \\ &= m(t) \cdot v(t) + m(t) \cdot dv - dm \cdot u \end{aligned}$$

$$p(t+dt) = p(t) \quad \Rightarrow \quad m dv - u dm = 0$$

Derivasjon med  $dt$  gir  $m \frac{dv}{dt} = u \frac{dm}{dt}$ , som er N2, (40)

$ma = F_{\text{skyr}}$ , med skyrkraft  $F_{\text{skyr}} = u \cdot \dot{m} > 0$ .

For oppskyting fra bakken:  $F_{\text{ytte}} = -mg$



$$\Rightarrow ma = u \dot{m} - mg$$

Må (selvsagt) ha  
 $u \dot{m} > mg$

for å kunne ta av  
fra bakken.

Øving:

$$m \frac{dv}{dt} = u \frac{dm}{dt} - mg \quad / \cdot \frac{dt}{m}$$

$$\Rightarrow dv = u \frac{dm}{m} - g dt$$

som kan integreres.