

Kap. 8

Bevegelsesmengde. Kollisjoner. Massesenter.

Vi skal se på:

- Newtons 2. lov på ny: Definisjon bevegelsesmengde
- Kraftstøt, impuls. Impulsloven
- Kollisjoner:
 - Elastisk, uelastisk, fullstendig uelastisk
- Massesenter (tyngdepunkt)
- Rakettilikningen (variabel masse).

Kollisjoner skjer så raskt at vi *kan se bort fra ytre krefter* under kollisjonen

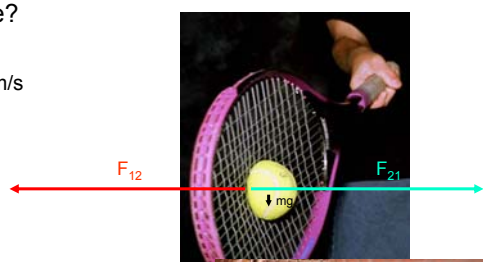

Hvor store er kreftene?

$m = 56 \text{ g}$
 $v = 50 \text{ m/s} \rightarrow v = -50 \text{ m/s}$
 anta på $t = 0,005 \text{ s}$

=>

$\langle F \rangle = \Delta p / \Delta t = 1120 \text{ N}$
 $F_{\text{max}} \approx 2000 \text{ N}$

Ytre kraft = tyngde = $mg = 0,56 \text{ N}$
 er forsvinnende liten

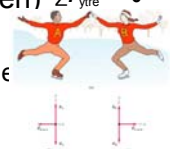



F_{max} for stor

Kap. 8.

Bevegelsesmengde. Flerpartikkelsystem.

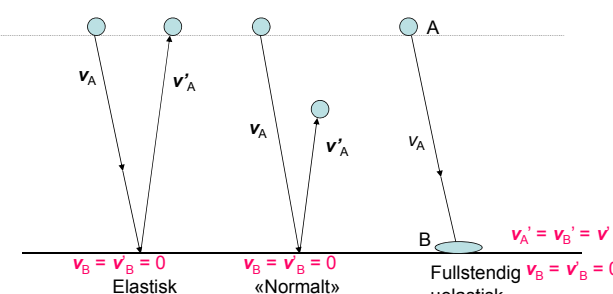
- Bevegelsesmengde: $\mathbf{p} = m \mathbf{v}$
- Opprinnelig form Newton 2: $\mathbf{F} = d\mathbf{p} / dt$
- Kraftstøt = $\mathbf{J} = \int \mathbf{F} dt = \Delta \mathbf{p}$ (impulsloven) $\sum \mathbf{F}_{\text{ytre}} = 0$
- Ingen ytre krefter => $\mathbf{p}_{\text{tot}} = \text{konstant}$
 - Kraftstøt motsatt like stort på hvert legeme



- **Flerpartikkelsystem, kollisjoner.**
- **Tilleggslikninger:**
 - E Elastisk støt: *Kinetisk energi bevart*
 - U Fullstendig Uelastisk støt: *Felles slutfart* (energi avtar)
- Et «normalt» støt noe mellom E og U (energi avtar).

Tre klasser kollisjoner

(eksempel: kast mot vegg)



$v_B = v_B' = 0$ Elastisk
 $v_B = v_B' = 0$ «Normalt»
 $v_A' = v_B' = v$ Fullstendig uelastisk $v_B = v_B' = 0$

Alle kollisjoner: $m_A \mathbf{v}_A + m_B \mathbf{v}_B = m_A \mathbf{v}'_A + m_B \mathbf{v}'_B$ (100)

Fullstendig uelastisk med $m_B \gg m_A$ og $v_B = 0$ (vegg)

$v' = 0$

Likevel er p bevart!
($m_A v_A = m_B v' = \infty \cdot 0$)

Y&F: Ex. 8.8: Fullstendig uelastisk støt "Ballistisk pendel":

BEFORE COLLISION

IMMEDIATELY AFTER COLLISION

TOP OF SWING

To ukjente:
 v_1 og fellesfarten $v' = v_1' = v_2'$

To likninger:
Bev.mengdebevarelse **under** støtet:
 $m_B v_1 + m_W \cdot 0 = (m_B + m_W) v'$

Energibevarelse **etter** støtet:
 $\frac{1}{2} (m_B + m_W) v'^2 = (m_B + m_W) g y$

IKKE energibevaring i støtet:
 $\frac{1}{2} m_B v_1^2 > \frac{1}{2} (m_B + m_W) v'^2$

Delvis uelastisk støt

Tre ukjente: Før støt: v_1 . Etter støt: v_1' og v_2'

To likninger: Impulsbevarelse **under** støtet og energibevarelse **etter** støtet.

Tilleggsopplysning: F.eks. oppgitt kulas fart etter støtet: $v_1' = \frac{1}{2} v_1$ (evt. kunne tap i energi være oppgitt)

Massesenter

- **Punktpartikkel:** all masse i ett punkt
- **Flerpartikkelsystem:**
Legeme = \sum punktpartikler
(nødvendig mhp. rotasjon, bøyning, deformasjon)
- **Massesenter r_{cm} :**


• Topartikkelsyst. $\vec{r}_{cm} = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2}{m_1 + m_2} = \frac{1}{M} (m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2)$


• N-partikkelsyst. $\vec{r}_{cm} = \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^N m_i} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i$ (8.29)


• Kontinuerlig $\vec{r}_{cm} = \frac{\int_{legeme} \vec{r} \cdot dm}{\int_{legeme} dm} = \frac{1}{M} \int_{legeme} \vec{r} \cdot dm$ (8.29B)

Massesenter

- Topartikkelsystem $\vec{r}_{cm} = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2}{m_1 + m_2} = \frac{1}{M} (m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2)$
- N -partikkelsystem $\vec{r}_{cm} = \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^N m_i} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i$ (8.29)
- Kontinuerlig $\vec{r}_{cm} = \frac{\int_{legeme} \vec{r} \cdot dm}{\int_{legeme} dm} = \frac{1}{M} \int_{legeme} \vec{r} \cdot dm$ (8.29B)

1-dim: Integrasjon langs linje: $dm = \lambda ds$. Eks: 

2-dim: Integrasjon over plan: $dm = \sigma dA$. Eks: 

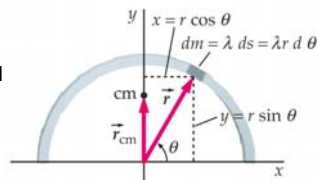
3-dim: Integrasjon over volum: $dm = \rho dV$. Eks: 

Eks. Massesenter

Eks. 1. Halvsirkel

$dm = \lambda ds$
 $[\lambda] = \text{kg} / \text{m}$

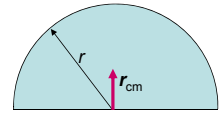
$y_{cm} = r 2/\pi = 0,64 r$



Eks. 2. Halv sirkelplate:

$dm = \sigma dA$
 $[\sigma] = \text{kg} / \text{m}^2$


$y_{cm} = r 4/(3\pi) = 0,42 r$



Kap. 8. Massesenter

- *Tyngdepunkt = massesenter*
dersom tyngdeaksel. g er lik over hele legemet
- Newtons lov for massesenter: $\sum \mathbf{F}_{ext} = m \mathbf{a}_{cm}$
- Tyngdens pot. en: $E_p = gM z_{cm}$

Friksjonsfritt, horisontalt underlag:



Massesenter har konstant fart, uavhengig av evt. rotasjon

Copyright © 2008 Pearson Education, Inc. Publishing as Pearson Addison-Wesley

Y&F Figure 8.29

Fullstendig elastisk støt

Rød = massesenter r_{cm}

543 gm 209 gm

Ingen ytre krefter => $M d/dt r_{cm} = F_{ext} = 0$
 => Massesenteret r_{cm} fortsetter upåvirket under støtet.
 Relativbevegelsen (gult) endres under støtet.

Oppgave:
 Ei kule skytes inn i en trekloss som farer opp i lufta (fullst. uelastisk støt).
 Kula treffer ved A, B eller C.
 Hvilket treff løfter treklossen til størst høyde h ?

Svar:
 Like høyt for alle.
 Bevegelsesmengde bevart:
 Alltid samme fart for klossen:

$$mv = (M+m)V_{cm}$$

I tillegg kommer rotasjon ved B og C (mest ved C)

Demonstrert og forklart på YouTube:
www.youtube.com/watch?v=BLYoyLcdGPC&list=UUHnyfMqiRRG1u-2MsSQLbXA

Kule med høy fart v



Variabel masse Rakettlikningen

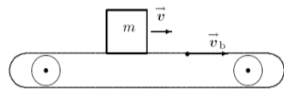
$m_g = 2000 \text{ kg}$

$m_c = 14,000 \text{ kg}$

$v_i = 4 \text{ m/s}$

Øving 4:

Oppgave 3.



En kartong med masse m slippes ned på et transportband som beveger seg med konstant hastighet \vec{v}_b , se figur. Kartongen får etterhvert samme hastighet som bandet. Den kinematiske friksjonskoeffisienten er μ_k .

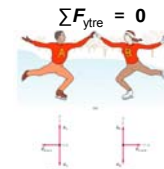
a. Hvor stort arbeid utfører friksjonskrafta, og hvor mye energi må transportbandet tilføres? (Se bort fra friksjon i bandets drivhjul).

b. Hvor langt transporteres kartongen i forhold til bakken før den får samme hastighet som bandet?

c. Hvor lang tid tar det for kartongen å oppnå samme hastighet som transportbandet? Hvor langt har bandet beveget seg på denne tida?

Kap. 8. Oppsummert Bevegelsesmengde. Flerpartikkelsystem.

- Massesenter $\vec{r}_{cm} = \int \vec{r} dm/M$.
- Bevegelsesmengde: $\vec{p} = m \vec{v}$
- Opprinnelig form Newton 2: $\vec{F} = d\vec{p} / dt$
- Kraftstøt = $\vec{J} = \int \vec{F} dt = \Delta \vec{p}$ (impulsloven)
- Ingen ytre krefter => $\vec{p}_{tot} = \text{konstant}$
 - Kraftstøt motsatt like stort på hvert legeme
- **Flerpartikkelsystem, kollisjoner.**
- **Tilleggslikninger:**
 - Elastisk støt: Kinetisk energi bevart
 - Uelastisk støt: Ingen generell tilleggslikning. (Energi avtar)
 - Fullstendig uelastisk støt: Felles slutfart. (Energi avtar)



- Newtons lov for massesenter: $\sum \vec{F}_{ext} = M \vec{a}_{cm}$
- Tyngdens pot. en: $E_p = gM z_{cm}$
- Ikke konstant masse: Rakettilikningen $m dv/dt = \vec{F}_\gamma + \vec{u}_{ex} dm/dt$

Kap 8. Oppsummert: Massesenter

- **Punktpartikkel:** all masse i ett punkt
- **Flerpartikkelsystem:** Legeme = \sum punktpartikler (nødvendig mhp. rotasjon, bøyning, deformasjon)
- **Massesenter \vec{r}_{cm} :**
- Topartikkelsyst. $\vec{r}_{cm} = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2}{m_1 + m_2} = \frac{1}{M} (m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2)$
- N-partikkelsyst. $\vec{r}_{cm} = \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^N m_i} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i$ (8.29)
- Kontinuerlig $\vec{r}_{cm} = \frac{\int_{legeme} \vec{r} \cdot dm}{\int_{legeme} dm} = \frac{1}{M} \int_{legeme} \vec{r} \cdot dm$ (8.29B)
- **Tyngdepunkt = massesenter** dersom \vec{g} er lik over hele legemet

1-dim: Integrasjon langs linje: $dm = \lambda ds$.

2-dim: Integrasjon over plan: $dm = \sigma dA$.

3-dim: Integrasjon over volum: $dm = \rho dV$.