

# **Newtons lover i to og tre dimensjoner**

**05.02.2013**

obliger innleveres mandag kl.10

betal for læreboken

## Bevegelse i tre dimensjoner

Bevegelsen er karakterisert ved posisjon, hastighet og akselerasjon.

Vi må bruke vektorer:

posisjon:  $\vec{r}(t) = x(t)\hat{i} + y(t)\hat{j} + z(t)\hat{k}$

hastighet:  $\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\hat{i} + \frac{dy}{dt}\hat{j} + \frac{dz}{dt}\hat{k} = v_x(t)\hat{i} + v_y(t)\hat{j} + v_z(t)\hat{k}$

akselerasjon:  $\vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{dv_x}{dt}\hat{i} + \frac{dv_y}{dt}\hat{j} + \frac{dv_z}{dt}\hat{k} = a_x(t)\hat{i} + a_y(t)\hat{j} + a_z(t)\hat{k}$

hastighet:  $\vec{v}(t)$

fart:  $v(t) = |\vec{v}(t)|$

# Skalarer og vektorer

skalar: størrelse, men ingen retning  
eksempel: masse, temperatur, lengde, fart, ...

vektor: størrelse og retning  
eksempel: posisjon, hastighet, akselerasjon, kraft, ...

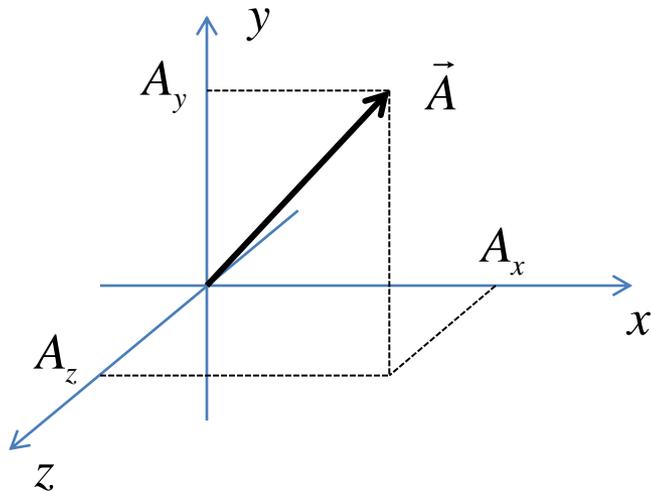
notasjon:

$m, T, l, v$

$\vec{r}, \vec{v}, \vec{a}, \vec{F}$

vektorkomponenter:

i kartesisk koordinatsystem:



$$\vec{A} = A_x \hat{i} + A_y \hat{j} + A_z \hat{k} = \begin{pmatrix} A_x \\ A_y \\ A_z \end{pmatrix}$$

$$|\vec{A}| = \sqrt{A_x^2 + A_y^2 + A_z^2}$$

$$\hat{i} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\hat{j} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

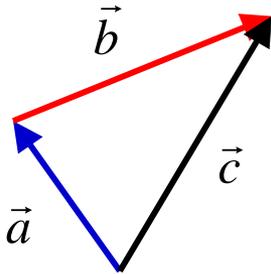
$$\hat{k} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Vi kommer å bruke også sfæriske og sylindriske koordinatsystemer senere.

## Regne med vektorer:

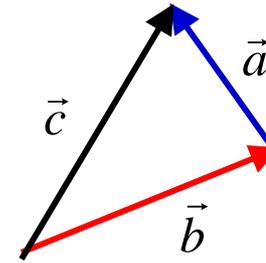
addisjon:

$$\vec{a} + \vec{b} = \vec{c}$$



kommutativ:

$$\vec{a} + \vec{b} = \vec{b} + \vec{a}$$

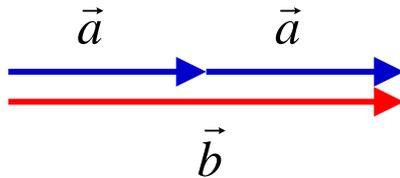


assosiativ:

$$\vec{a} + (\vec{b} + \vec{c}) = (\vec{a} + \vec{b}) + \vec{c}$$

multiplikasjon med en skalar:

$$\vec{b} = 2\vec{a}$$



i Matlab:

```
a = [3 2 -1];
```

```
b = [-2 0 3];
```

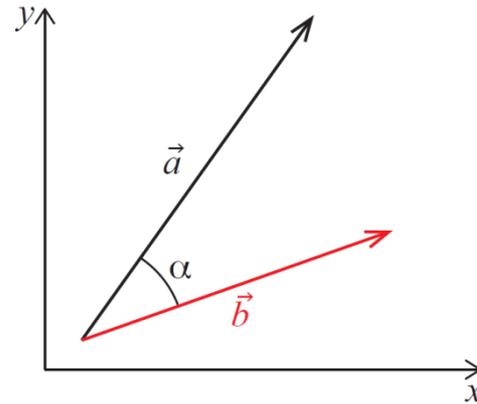
```
c = a+b;
```

```
d = 0.75;
```

```
e = d*a;
```

## Skalarprodukt (=indreprodukt)

$$\vec{a} \cdot \vec{b} = |\vec{a}| |\vec{b}| \cos \alpha$$



lineær:  $(\vec{a} + \vec{b}) \cdot \vec{c} = \vec{a} \cdot \vec{c} + \vec{b} \cdot \vec{c}$

kommutativ:  $\vec{a} \cdot \vec{b} = \vec{b} \cdot \vec{a}$

i komponenter:

$$\vec{a} \cdot \vec{b} = a_x b_x + a_y b_y + a_z b_z$$

$$a_x = \vec{a} \cdot \hat{i}, \quad a_y = \vec{a} \cdot \hat{j}, \quad a_z = \vec{a} \cdot \hat{k}$$

$$\vec{a} = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} + a_z \hat{k} = (\vec{a} \cdot \hat{i}) \hat{i} + (\vec{a} \cdot \hat{j}) \hat{j} + (\vec{a} \cdot \hat{k}) \hat{k}$$

$$|\vec{a}| = \sqrt{\vec{a} \cdot \vec{a}}$$

i Matlab:

```
a = [3 2 -1];  
b = [-2 0 3];  
c = dot(a,b);  
ux = [1 0 0];  
ax = dot(a,ux);  
an = sqrt(dot(a,a));
```

## tidssekvenser av vektorer $\Rightarrow$ matriser

```
v = [1.0 -2.0 2.0];  
n = 10;  
r = zeros(n,3);  
t = zeros(n,1);  
r(1,:) = [5.0 5.0 5.0];  
dt = 0.1;  
for i=1:n-1  
    r(i+1,:) = r(i,:) + v*dt;  
    t(i+1) = t(i) + dt;  
end
```

v: 3d-vektor konstant over tiden  $\Rightarrow$  (1x3) matrise

n: antall tidsskritt  $\Rightarrow$  skalar

r: 3d-vektor evaluert ved n tider  $\Rightarrow$  (nx3) matrise

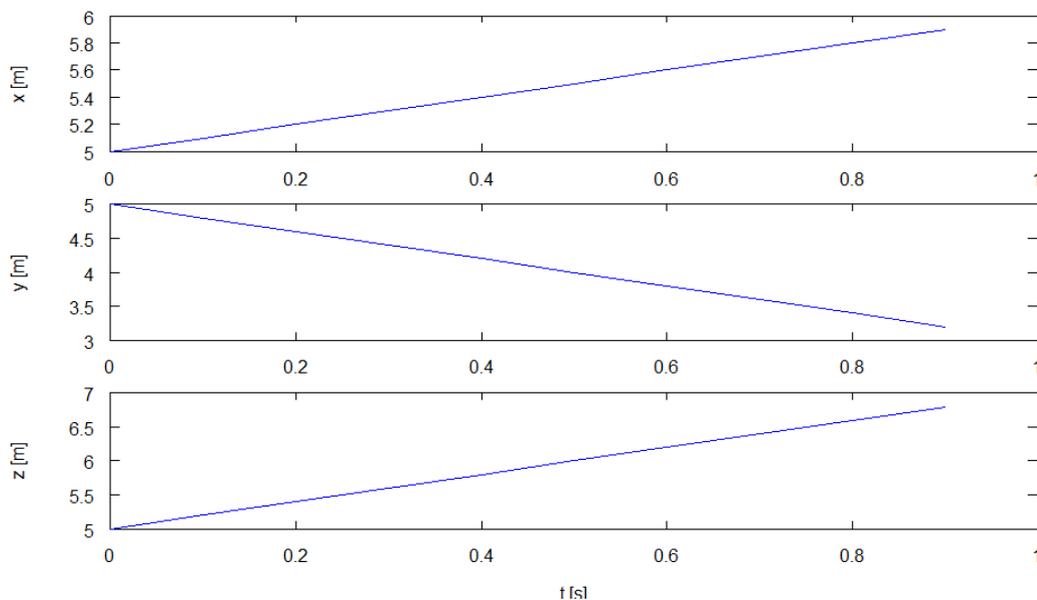
t: skalar evaluert ved n tider  $\Rightarrow$  (nx1) matrise

r(1,:) første tid (linje) i (nx3) matrise = 3d-vektor

dt: tidsskritt  $\Rightarrow$  skalar

linje i (nx3) matrise = vektor = vektor + vektor \* skalar

linje i (nx1) matrise = skalar = skalar + skalar



# Generell løsningsmetode

## Identifiser:

Hvilket objekt beveger seg?

Hvordan måler vi?  
Definer et koordinatsystem.

Finn initialbetingelsene.

## Modeller:

Finn kreftene som påvirker objektet.

Beskriv kreftene med en modell.

Bruk Newtons andre lov for å finne akselerasjonen.

## Løs:

Løs bevegelsesligningen

$$\frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \vec{a}\left(\vec{r}, \frac{d\vec{r}}{dt}, t\right)$$

med initialbetingelser (analytisk eller numerisk).

Finn hastighet og posisjon.

## Analyser:

Er resultatene for  $\vec{r}(t)$  og  $\vec{v}(t)$  fornuftig?

Bruk resultatene for å svare på spørsmålet.

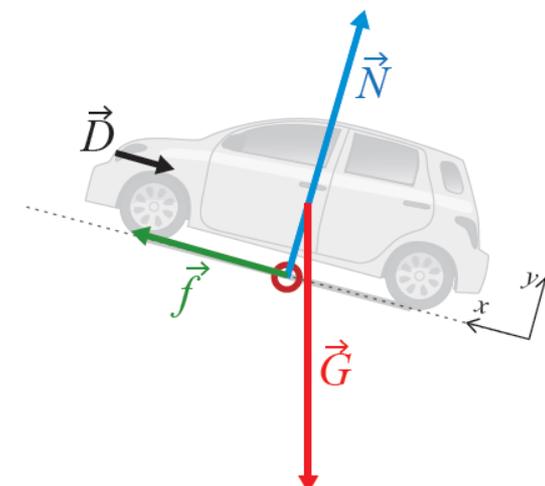
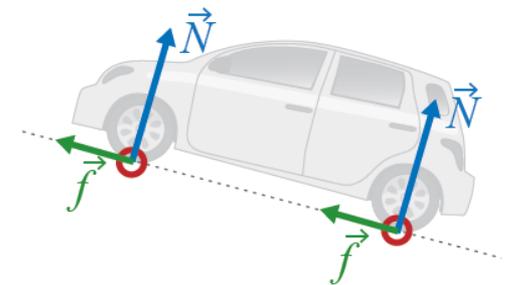
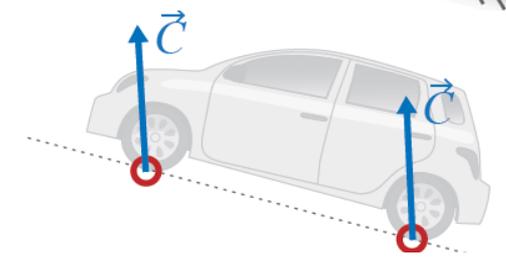
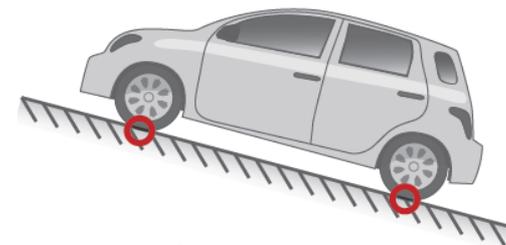
Interpreter resultatene.

Vi bruker den samme løsningsmetoden også i tre dimensjoner:

- kreftene er vektorer og vi må passe på retning
- viktig å definere koordinatsystem og være konsistent
- bevegelsesligning er en vektorligning
- spesiell i numeriske utregninger: vær klar over hva er vektor, skalar, matrise

## Oppskrift for fri-legeme diagrammer:

1. Del problemet inn i system og omgivelser.
2. Tegn figur av objektet og alt som berører det.
3. Tegn en lukket kurve rundt systemet.
4. Finn kontaktpunkter hvor kontaktkrefter angriper.



- forenklinger: flate  $\rightarrow$  punkt; flere / ett punkt
5. Navngi kontaktkrefter og definer symboler.

Vi trenger forståelse og kraftmodeller.

Her: normalkraft og friksjonskraft i samme punkt

6. Identifiser langtreggende krefter og definer symboler.
7. Tegn objektet med skalerte krefter.

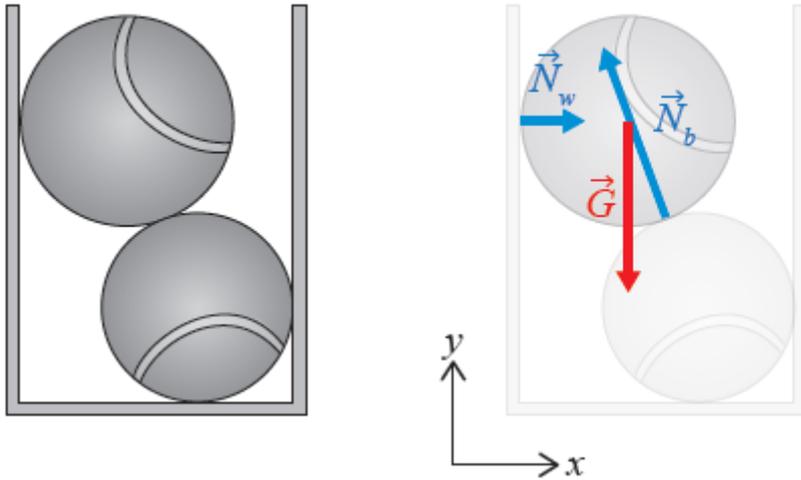
Krefter er vektorer: retning og størrelse

8. Tegn inn koordinatsystemet.

ofte praktisk å legge en akse langs bevegelsesretning

# Eksempel

Tegn et fri-legeme diagram for den øverste ballen.



system: øvre ballen

omgivelse: nedre ballen, karet

kontaktpunkter

kontaktkrefter:

normalkraft fra vegg på ball

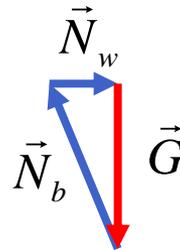
normalkraft fra nedre ball på øvre ball

langtrekkende kraft:

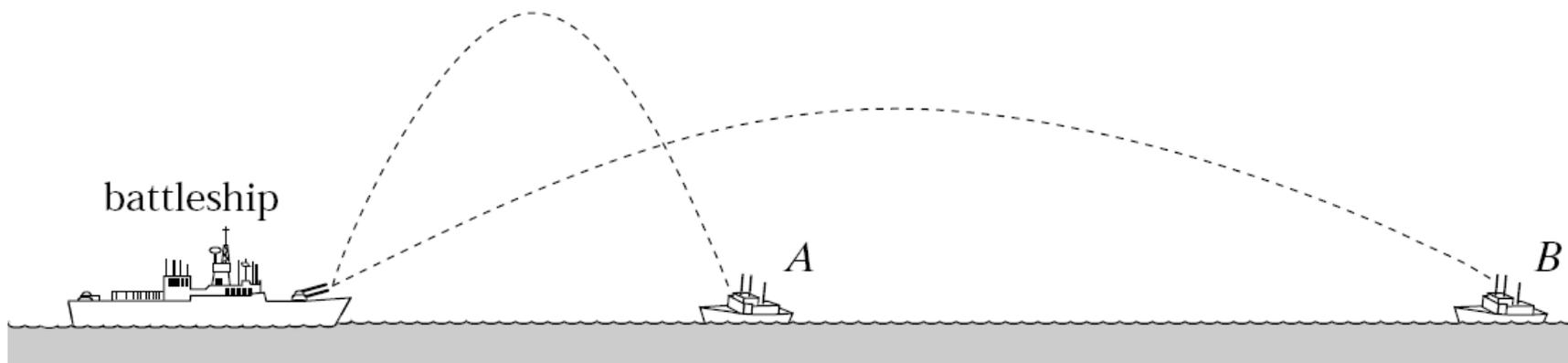
gravitasjon

system er i ro:

$$\sum \vec{F}_{\text{ext}} = \vec{N}_w + \vec{N}_b + \vec{G} = m\vec{a} = 0$$



Et slagskip skyter samtidig to skudd mot fiendeskip.  
Anta at granatene følger de paraboliske banene vist.  
Hvilket skip blir truffet først?



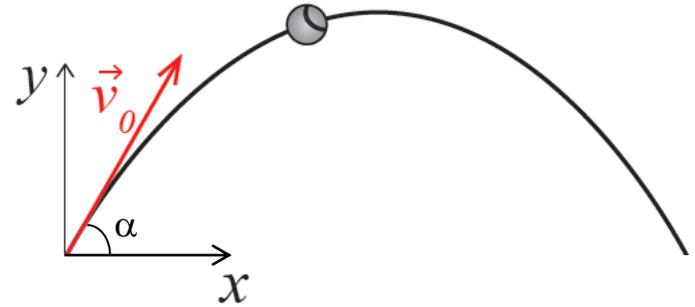
Vi prøver å løse problemet systematisk.

# Skrått kast

Et prosjektil skytes ut fra bakkenivå med fart  $v_0$  og vinkelen  $\alpha$  med horisontalen.

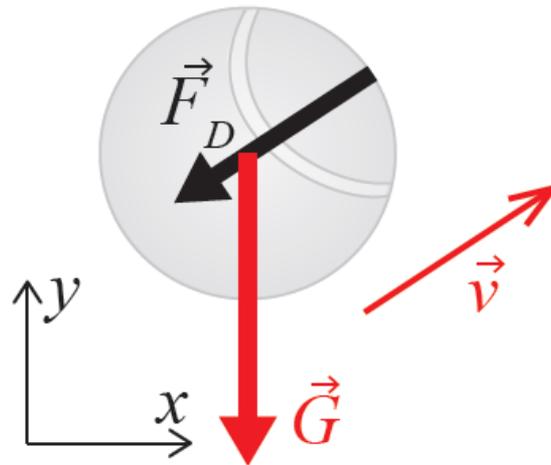
system: prosjektil  
omgivelse: luft

koordinatsystem: x horisontal, y vertikal



initialbetingelser:  $\vec{r}(0) = \vec{0}$   
 $\vec{v}(0) = \vec{v}_0 = v_0 \cos(\alpha) \hat{i} + v_0 \sin(\alpha) \hat{j}$

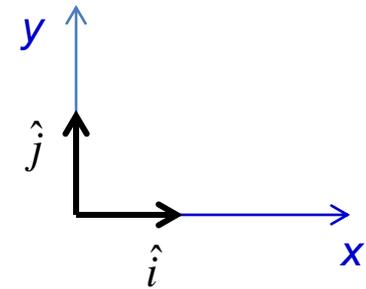
kontaktkrefter:  
➤ luftmotstand  
langtrekkende kraft  
➤ gravitasjon



Det kan være nyttig å tegne hastighetsvektoren i et fri-legeme diagram. Du må ikke blande hastighet og kraft vektorer!  
⇒ Hastighetsvektoren må ikke berøre systemet.

Forenkelt modell: vi ser bort fra luftmotstanden:  $\vec{F}_D = \vec{0}$   
(Vi inkluderer luftmotstanden senere.)

gravitasjon er konstant på jordoverflaten:  $\vec{G} = -mg \hat{j}$



Newtons andre lov:  $\vec{F}_{\text{net}} = \vec{G} = -mg \hat{j} = m\vec{a}$

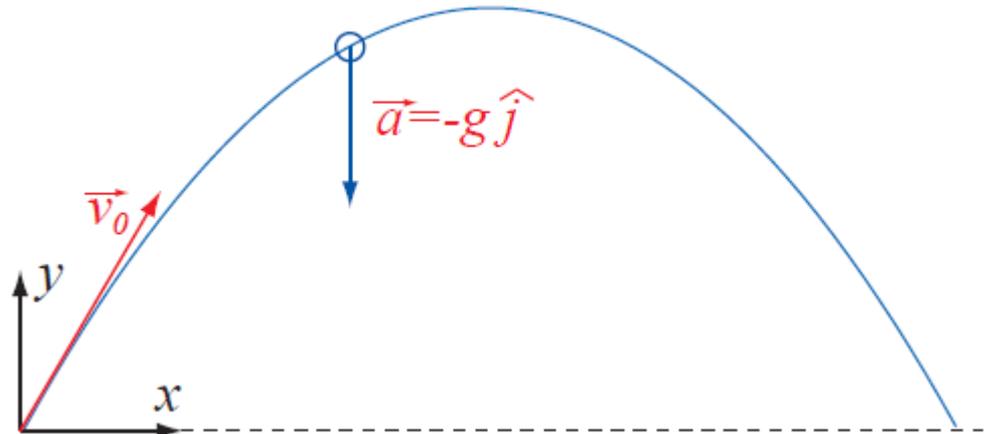
$$\vec{a} = \frac{\vec{F}_{\text{net}}}{m} = -g \hat{j}$$

Dekomponering i x og y retning:

$$a_x = 0$$

$$a_y = -g$$

kast uten luftmotstand:  
ingen akselerasjon i x retning



Vi finner hastigheten ved å integrerer akselerasjonen:  $\vec{a} = -g \hat{j}$

initialbetingelse:  $\vec{v}(0) = \vec{v}_0 = v_0 \cos(\alpha) \hat{i} + v_0 \sin(\alpha) \hat{j}$

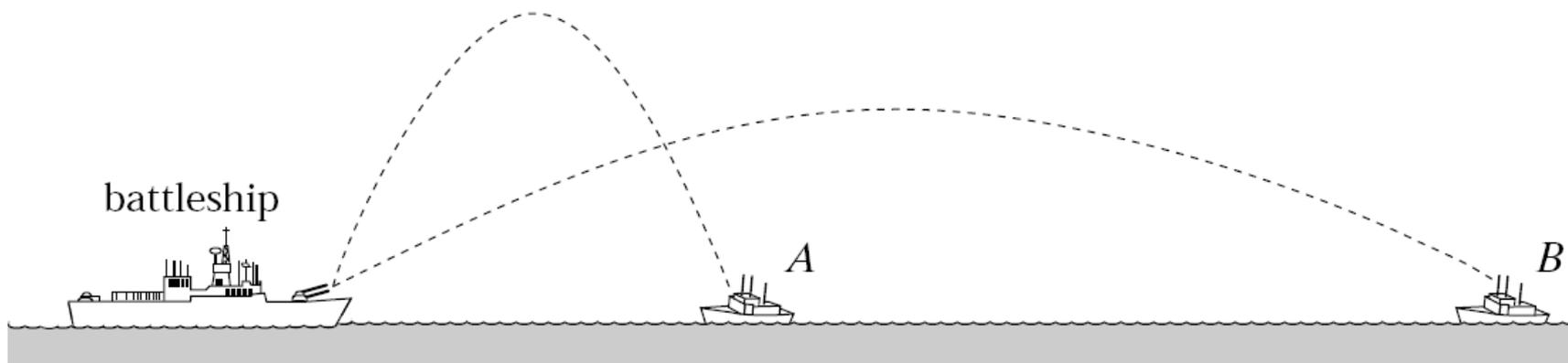
$$\vec{v}(t) - \vec{v}(0) = \int_0^t \vec{a}(t) dt = \int_0^t (-g \hat{j}) dt = -gt \hat{j}$$

$$\vec{v}(t) = \vec{v}_0 - gt \hat{j}$$

$$\vec{v}(t) = v_{0,x} \hat{i} + v_{0,y} \hat{j} - gt \hat{j} = v_0 \cos(\alpha) \hat{i} + (v_0 \sin(\alpha) - gt) \hat{j}$$

På komponentform:  $v_x(t) = v_0 \cos(\alpha)$   
 $v_y(t) = v_0 \sin(\alpha) - gt$

Et slagskip skyter samtidig to skudd mot fiendeskip.  
Anta at granatene følger de paraboliske banene vist.  
Hvilket skip blir truffet først?



Hjelper hastigheten for å finne ut hvilket skip blir truffet først?

$$v_x(t) = v_0 \cos(\alpha)$$

$$v_y(t) = v_0 \sin(\alpha) - gt$$

Hastigheten i x retning er konstant  
og jo større jo mindre vinkelen er.

Men skip A ligger mye nærmere...

Vi finner banen ved å integrerer hastigheten:  $\vec{v}(t) = \vec{v}_0 - gt \hat{j}$

initialbetingelse:  $\vec{r}(0) = \vec{r}_0 = \vec{0}$

$$\vec{r}(t) - \vec{r}(0) = \int_0^t \vec{v}(t) dt = \int_0^t (\vec{v}_0 - gt \hat{j}) dt = \vec{v}_0 t - \frac{1}{2} gt^2 \hat{j}$$

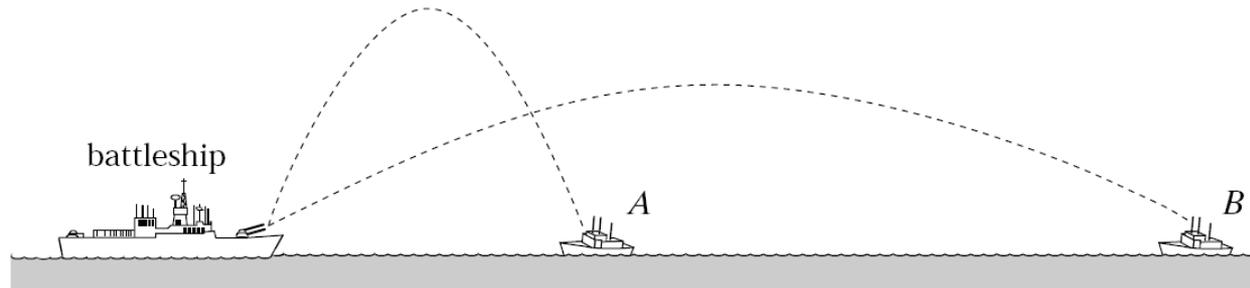
$$\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t - \frac{1}{2} gt^2 \hat{j} = v_0 t \cos(\alpha) \hat{i} + v_0 t \sin(\alpha) \hat{j} - \frac{1}{2} gt^2 \hat{j}$$

$$\vec{r}(t) = v_0 t \cos(\alpha) \hat{i} + \left( v_0 t \sin(\alpha) - \frac{1}{2} gt^2 \right) \hat{j}$$

På komponentform:  $x(t) = v_0 t \cos(\alpha)$

$$y(t) = v_0 t \sin(\alpha) - \frac{1}{2} gt^2$$

Et slagskip skyter samtidig to skudd mot fiendeskip.  
 Anta at granatene følger de paraboliske banene vist.  
 Hvilket skip blir truffet først?



Vi har funnet lengden og høyden som funksjon av tiden:

$$x(t) = v_0 t \cos(\alpha)$$

$$y(t) = v_0 t \sin(\alpha) - \frac{1}{2} g t^2$$

Prosjektilet treffer skipet ved tiden  $t_1$ :  $y(t_1) = 0$

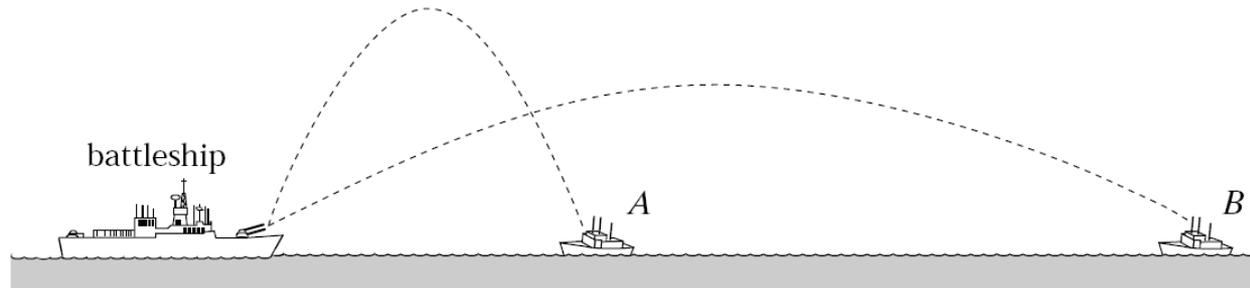
$$v_0 t_1 \sin(\alpha) - \frac{1}{2} g t_1^2 = 0$$

$$t_1 \neq 0 \quad v_0 \sin(\alpha) = \frac{1}{2} g t_1$$

$$t_1 = \frac{2v_0 \sin(\alpha)}{g}$$

Jo mindre vinkelen jo kortere tid for å treffe skipet.  
 Skip B blir truffet først.

Et slagskip skyter samtidig to skudd mot fiendeskip.  
Anta at granatene følger de paraboliske banene vist.  
Hvilket skip blir truffet først?



Vi har brukt oppskriften: funnet krefter, løst bevegelsesligninger...  
det er trygt metode og man kan være sikker å finne svaret.

Besvarelse som trenger litt erfaring:

- bevegelsen i x og y retning er koblet fra hverandre
- parabolisk bane er symmetrisk: det tar like lang tid å komme opp som ned
- jo høyere høydepunktet jo lengre tid tar det å falle ned

Velg vinkelen med horisontalen slik at prosjektilet kommer lengst mulig.

Ballen treffer bakken ved tiden  $t_1$ :

$$t_1 = \frac{2v_0 \sin(\alpha)}{g}$$

x komponent av posisjon ved tid  $t_1$ :

$$x(t_1) = v_0 t_1 \cos(\alpha) = \frac{2v_0^2}{g} \sin(\alpha) \cos(\alpha)$$

vi deriverer for å finne maksimum:

$$\frac{dx}{d\alpha} = \frac{2v_0^2}{g} (\cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha) = 0$$

$$\cos^2 \alpha = \sin^2 \alpha$$

$$\tan^2 \alpha = 1$$

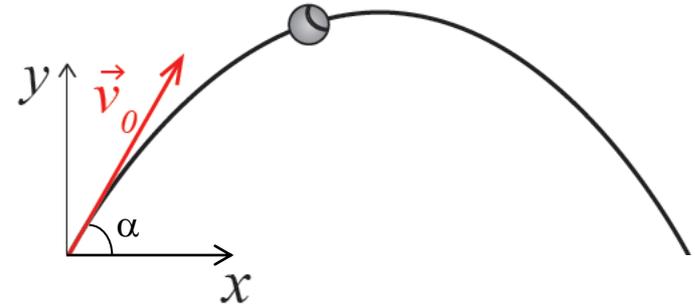
$$\alpha = 45^\circ$$

Prosjektilet kommer lengst med  $\alpha=45^\circ$ .

Vis at prosjektilet beveger seg på en parabelbane.

Vi har løst bevegelsesligninger og funnet banen som funksjon av tiden.

$$\vec{r}(t) = v_0 t \cos(\alpha) \hat{i} + \left( v_0 t \sin(\alpha) - \frac{1}{2} g t^2 \right) \hat{j}$$



for å se at banen er en parabel:  
uttrykk vertikalkomponenten y som  
funksjon av horisontalkomponenten x

$$x(t) = v_0 t \cos(\alpha) \qquad y(t) = v_0 t \sin(\alpha) - \frac{1}{2} g t^2$$

$$t = \frac{x}{v_0 \cos \alpha} \qquad y = v_0 \frac{x}{v_0 \cos \alpha} \sin \alpha - \frac{1}{2} g \left( \frac{x}{v_0 \cos \alpha} \right)^2$$

$$y = x \tan \alpha - \frac{1}{2} \frac{g x^2}{v_0^2 \cos^2 \alpha} = ax + bx^2$$

# Numerisk løsning

fra definisjonen: 
$$\vec{a}(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\vec{v}(t + \Delta t) - \vec{v}(t)}{\Delta t}$$

for små tidssteg  $\Delta t$ : 
$$\vec{a}(t) \approx \frac{\vec{v}(t + \Delta t) - \vec{v}(t)}{\Delta t}$$

$$\vec{v}(t + \Delta t) \approx \vec{v}(t) + \vec{a}(t) \Delta t$$

i Matlab: 
$$v(i+1, :) = v(i, :) + dt * a(i, :);$$

for hastighet: 
$$\vec{v}(t) \approx \frac{\vec{r}(t + \Delta t) - \vec{r}(t)}{\Delta t}$$

$$\vec{r}(t + \Delta t) \approx \vec{r}(t) + \vec{v}(t) \Delta t \quad \text{Euler metode}$$

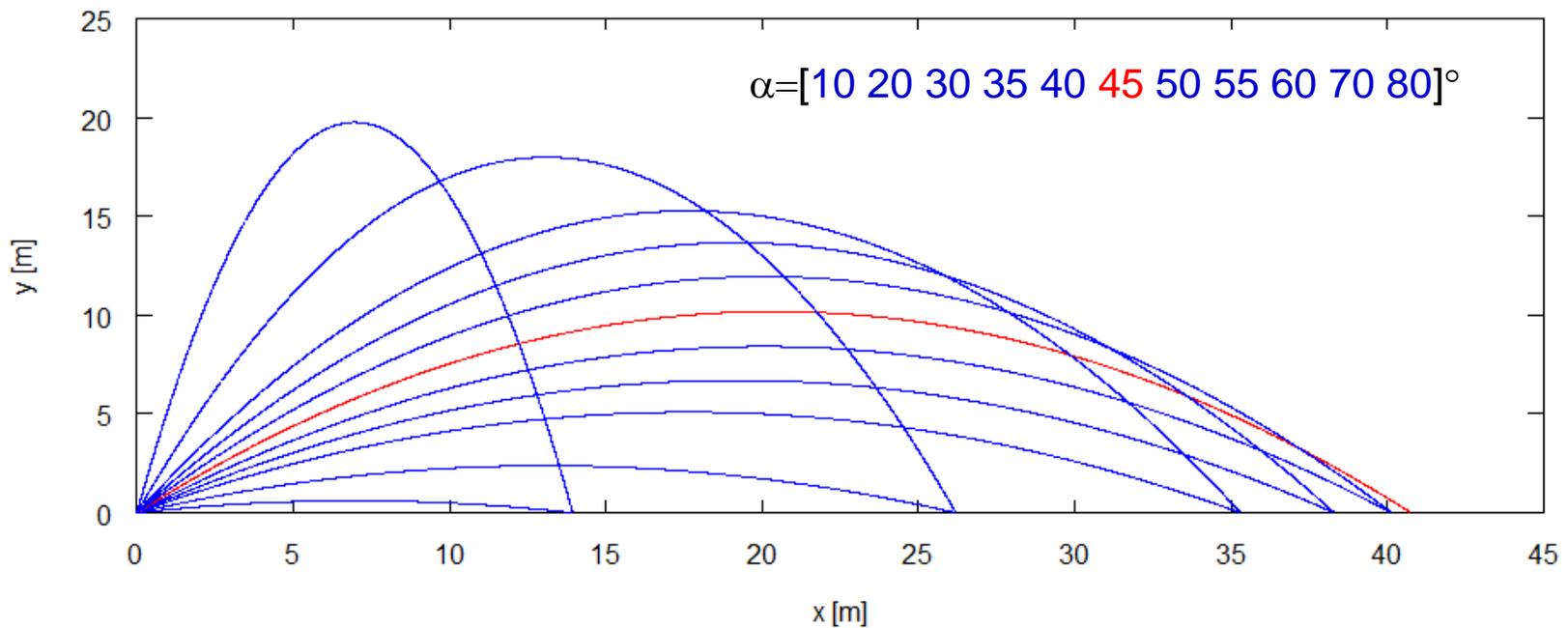
$$\vec{r}(t + \Delta t) \approx \vec{r}(t) + \vec{v}(t + \Delta t) \Delta t \quad \text{Euler-Cromer metode}$$

i Matlab: 
$$r(i+1, :) = r(i, :) + dt * v(i+1, :);$$

# Numerisk løsning

```
m = 0.2; % kg
g = 9.81; % m/s^2
h = 0.0; % m
r0 = [0 h];
v0norm = 20.0;
alpha = 45.0*pi/180.0;
v0 = v0norm*[cos(alpha) sin(alpha)];
time = 10.0; % s
dt = 0.001;
n = ceil(time/dt);
r = zeros(n,2);
v = zeros(n,2);
t = zeros(n,1);
% Initial conditions
r(1,:) = r0;
v(1,:) = v0;
i = 1;
```

```
% Simulation loop
while (r(i,2)>=0.0)
    Fnet = - m*g*[0 1];
    a = Fnet/m;
    v(i+1,:) = v(i,:) + dt*a;
    r(i+1,:) = r(i,:) + dt*v(i+1,:);
    t(i+1) = t(i) + dt;
    i = i + 1;
end
plot(r(1:i,1),r(1:i,2));
xlabel('x [m]');
ylabel('y [m]');
```



Som forventet kommer prosjektilet lengst når vi velger  $\alpha=45^\circ$ .

Prosjektilet kommer like langt ved  $\alpha$  og  $90^\circ - \alpha$ : 
$$x(t_1) = \frac{2v_0^2}{g} \sin(\alpha) \cos(\alpha)$$

Kommer prosjektilet også lengst med  $\alpha=45^\circ$  hvis vi skyter fra en høyde  $h > 0$ ?

Kommer prosjektilet også lengst med  $\alpha=45^\circ$  hvis vi skyter fra en høyde  $h > 0$ ?

Det er vanskelig å regne ut analytisk:

$$y(t_1) = 0$$

$$h + v_0 t_1 \sin(\alpha) - \frac{1}{2} g t_1^2 = 0$$

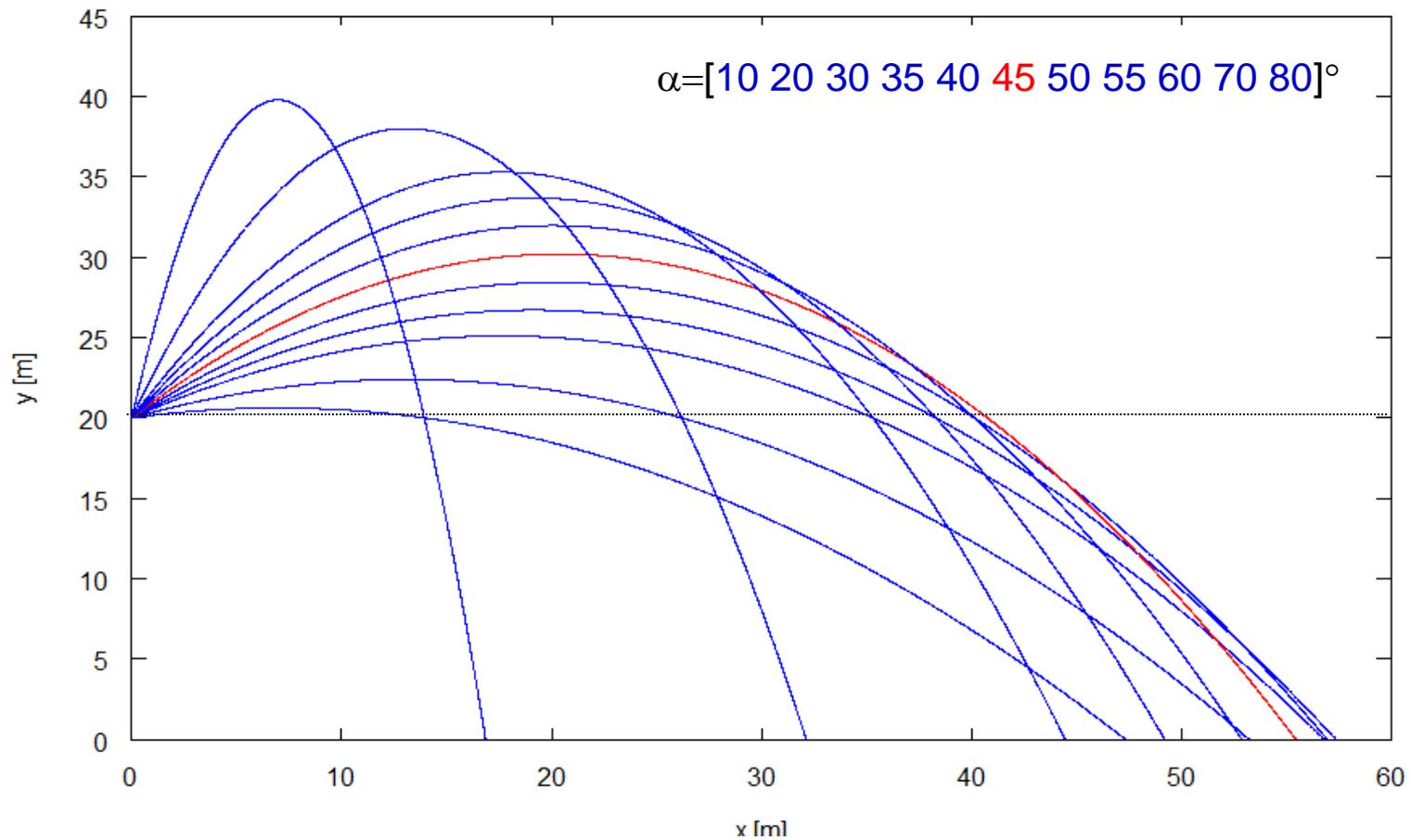
$$t_1 = \frac{v_0 \sin(\alpha)}{g} + \sqrt{\frac{v_0^2 \sin^2(\alpha)}{g^2} + \frac{2h}{g}}$$

$$x(t_1) = v_0 t_1 \cos(\alpha)$$

og så må vi finne maksimum...

Det er lett å gjøre numerisk:

```
m = 0.2; % kg
g = 9.81; % m/s^2
h = 20.0; % m
r0 = [0 h];
v0value = 20.0;
```



Hvis du skyter fra en høyde  $h$  over bakken, så er det bedre å bruke mindre enn  $45^\circ$ .

For å finne den optimale vinkelen kan vi bruke en sløyfe til som varierer  $\alpha$ .