

Øving 1

IFYKJT1001 - Fysikk/Kjemi

Gunnar Myhre, BIELEKTRO

19. januar 2022

Oppgave 1

a)

Ved addisjon og subtraksjon er det talet med færrest gjeldende siffer etter komma som bestemmer mengda gjeldende siffer bak komma i svaret.

$$1,53 + 2,786 + 3,3 = 7,6 \quad (1)$$

b)

$$400nm = x \cdot cm \rightarrow x = \frac{400 \cdot 10^{-9}}{10^{-2}} \rightarrow 400 \cdot 10^{-7}cm \rightarrow 0,0000004cm \quad (2)$$

c)

- $Mb = \frac{10^6}{9}ord$
- $CD = 6 \cdot 10^2 \frac{10^6}{9}ord = 3 \cdot 10^7ord$

Det er plass til ca 30 millionar ord på CDen

Oppgave 2

a) 1)

Gjennomsnittsakselerasjonen for ballen er gitt ved

$$\bar{a} = \frac{\Delta V}{\Delta t} = \frac{73,14m/s}{30,0 \cdot 10^{-3}s} \rightarrow 2,44 \cdot 10^3m/s^2 \quad (3)$$

a) 2)

Strekningen ballen beveger seg fra $t = 0ms$ til $t = 30,0ms$ er gitt ved

$$s = v_0t + \frac{1}{2}at^2 \rightarrow s = \frac{2,44 \cdot 10^3 m/s^2}{2} (30,0 \cdot 10^{-3} s)^2 = 1,10m = 110cm \quad (4)$$

b)

Bilen vil ha tilbakelagt distansen 211m etter

$$s = vt \rightarrow 211m = 32,4m/s \rightarrow 6,51s \quad (5)$$

om vi antar at politibilen har konstant akselerasjon mellom $t = 0,74s$ og $t = 6,51s$ vil akselerasjonen være gitt ved

$$s = v_0t + \frac{1}{2}at^2 \rightarrow a = 2\frac{s}{t^2} \rightarrow a = 2\frac{211m}{(6,51s - 0,74s)^2} = 12,7m/s^2 \quad (6)$$

Oppgave 3

- **C:** Akselerasjonen hittil har vært positiv og farten var 0 ved $t = 0$, derfor er farten størst ved t_3
- **E:** Oppbremsing \Leftrightarrow negativ akselerasjon
- **H:** Akselerasjonen er den deriverte av farten $v'(t) = a(t)$, så om vi integrerer $a(t)$ på området $[t_1, t_2]$ får vi fartsendringa i løpet av dette intervallet

Oppgave 4

a)

Farten v_0 horisontalt er uavhengig av farten i vertikal retning, og siden vi ikke tar omsyn til luftmotstand er farten i horisontal retning konstant. Vi finner tiden det tar før svømmaren har falt 9,00m i vertikal retning

$$s = v_0t + \frac{1}{2}at^2 \rightarrow t = \sqrt{2\frac{-9,00m}{-9,81m/s^2}} \rightarrow t = 1,35s \quad (7)$$

Svømmaren må bruke maksimalt $1,35s$ på å traversere utstpringets lengde i horisontal retning, og må derfor minst ha ein fart på

$$v_0 = \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{1,75m}{1,35s} = 1,30m/s \quad (8)$$

for å kunne unngå å treffe utspringet med null margin.

b)

Sidan vi reknar med ein enkel modell m.a. utan luftmotstand er det kun tyngdekrafta som verker på kanonkula. Derfor vil fallet vere uavhengig av farta i horisontal retning, og kula vil treffe bakken etter

$$s = v_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \rightarrow t = \sqrt{2 \frac{-0,80m}{-9,81m/s^2}} \rightarrow t = 0,40s \quad (9)$$

c)

Banen til kule **B** treffer bakken først sidan den reiser kortast vei i y-retning, og den einaste krafta som verker på kulene er tyngdekrafta. Dette kan vi også demonstrere matematisk ved å sjå på ein bevegelseslikning:

$$s = v_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \quad (10)$$

For begge banane er v_0 lik, og akselerasjonen $a = -g$. Strekninga er dermed proporsjonal med tida. Sidan fart i horisontal og vertikal retning er uavhengige vil dette gjere at A bruker lengre tid i sin bane enn B.

Vi kan også vise at dette stemmer ved å dekomponere fartsvektorane til A og B og sjå på delvektorane (katetane i den rettviskila trikantane)

- $v_{0A} = v_{0B} = v_0$
- $\vec{v}_A(t) = (v_0 \cos \alpha) \vec{i} + (v_0 \sin \alpha - gt) \vec{j}$
- $\vec{v}_B(t) = (v_0 \cos \beta) \vec{i} + (v_0 \sin \beta - gt) \vec{j}$

på teikninga ser vi at

$$\frac{\pi}{2} > \alpha > \beta > 0 \quad (11)$$

og dette gjer at

$$\left(t_A = \frac{v_0 \sin \alpha}{g} \right) > \left(t_B = \frac{v_0 \sin \beta}{g} \right) \quad (12)$$

d)

Informasjonen som er oppgitt i oppgåva er som følger:

- $s_x = 2,1m$
- $s_y = -0,21m$
- $v_0 = 5,3m/s$
- $g = -9,81m/s^2$

eg dekomponerer bevegelseslikningene for konstant akselerasjon og tar hensyn til at det kun er éi kraft som virker på systemet, nemlig tyngdekrafta i y-retning

generell	x	y
$s = vt$	$s_x = v_x t$	$s_y = v_y t$
$v = v_0 + at$	$v_x = v_{0x}$	$v_y = v_{0y} + gt$
$s = v_0 t + \frac{1}{2}at^2$	$s_x = v_{0x} t$	$s_y = v_{0y} t + \frac{1}{2}gt^2$
$s = \frac{v+v_0}{2}t$	$s_x = \frac{v_x+v_{0x}}{2}t$	$s_y = \frac{v_y+v_{0y}}{2}t$
$v^2 - v_0^2 = 2as$	$v_x^2 - v_{0x}^2 = 0$	$v_y^2 - v_{0y}^2 = 2gs_y$

ved å dekomponere \vec{v}_0 får vi fleire likninger å jobbe med

- $v_0^2 = v_{0x}^2 + v_{0y}^2$
- $v_{0x} = v_0 \cos \alpha$
- $v_{0y} = v_0 \sin \alpha$

den tredje bevegelseslikninga er eit godt utgangspunkt sidan vi kjenner alle størrelsane der untatt α og t . Eg setter inn for v_{0x}

$$s_x = v_{0x} t \rightarrow t = \frac{s_x}{v_{0x}} \rightarrow t = \frac{s_x}{v_0 \cos \alpha} \quad (13)$$

setter inn for v_{0y}

$$s_y = v_{0y} t + \frac{1}{2}gt^2 \rightarrow s_y = v_0 \sin \alpha t + \frac{1}{2}gt^2 \quad (14)$$

setter inn for t . Vi har nå ei likning med kun éin ukjent, α

$$s_y = v_0 \sin \alpha \frac{s_x}{v_0 \cos \alpha} + \frac{1}{2}g \left(\frac{s_x}{v_0 \cos \alpha} \right)^2 \quad (15)$$

forenkler algebraisk

$$s_y = s_x \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} + \frac{s_x^2}{2v_0^2} g \frac{1}{\cos^2 \alpha} \quad (16)$$

forenkler vha. trigonometriske identiteter $\frac{\sin v}{\cos v} = \tan v$ og $\frac{1}{\cos^2 v} = (1 + \tan^2 v)$

$$s_y = s_x \tan \alpha + \frac{s_x^2}{2v_0^2} g (1 + \tan^2 \alpha) \quad (17)$$

forenkler algebraisk, substituerer $u = \tan \alpha$

$$\frac{s_x^2}{2v_0^2} g u^2 + s_x u + \frac{s_x^2}{2v_0^2} g - s_y = 0 \quad (18)$$

løyser vha. abc-formelen

$$u = \tan \alpha = 2,427 \vee 0,2996 \quad (19)$$

som gjev oss vinklane

$$\alpha = \arctan(u) = 67.6^\circ \vee 16.6^\circ \quad (20)$$