

## FYS 3120/4120: Klassisk mekanikk og elektromagnetisme

### Midttermineksamen våren 2005 Obligatorisk sett innleveringsoppgaver

#### Godkjent besvarelse

er nødvendig for å kunne avlegge eksamen. Besvarelsen teller med ved fastsettelse av eksamenskarakter.

#### Utlevering av oppgaver

foregår fredag 1. april. Oppgavene legges ut på kursets web-side.

#### Frist for innlevering

er satt til fredag 8. april.

#### Innlevering av besvarelser

Besvarelser kan leveres enten i skriftlig form eller som vedlegg i e-post.

*Skriftlig innlevering* kan gjøres på ekspedisjonskontoret eller til foreleser.

Lever en ekstra kopi som retter kan beholde til vurdering ved eksamen.

*Innlevering pr. e-post:* Lever besvarelsen som én fil, fortrinnsvis i pdf-format. Sendes til **j.m.leinaas@fys.uio.no** med cc til **matsho@fys.uio.no**.

#### Spørsmål om oppgavene

kan rettes til Mats Horsdal, rom Ø466 eller Jon Magne Leinaas rom Ø471.

#### Husk

å skrive tilstrekkelig (men ikke unødvendig mye) med tekst til å gjøre forstått hva som foregår i besvarelsen.

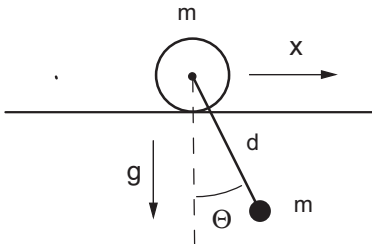
#### Oppgavesettet

består av 3 oppgaver på de 3 neste sidene.

## OPPGAVE 1

### Sylinder og pendel.

Et sammensatt system er vist på figur 1. En sylinder med masse  $m$  ruller uten å gli på et horisontalt



Figur 1

bord. Til sylinderaksen er det festet en pendel som kan svinge fritt under påvirkning av tyngden. Pendelkula har samme masse  $m$  som sylinderen og lengden av pendelstanga er  $d$ . Pendelstanga regnes som masseløs. Som generaliserte koordinater velges forskyvningen  $x$  av sylinderen i horisontal retning og vinkelen  $\theta$  for pendelutslaget. Sylinderen har radius  $R$  og har en homogen (konstant) massefordeling. Som initialbetingelse ved  $t = 0$  setter vi  $\dot{x} = 0$  og  $\dot{\theta} = 0$ , mens  $\theta = \theta_0 \neq 0$ .

- Finn systemets Lagrangefunksjon.
- Sett opp Lagranges ligninger for variablene  $x$  og  $\theta$ . Hvilke bevegelseskonstanter kan du identifisere?
- Vis at ved å eliminere  $x$  får vi følgende bevegelsesligning for  $\theta$ ,

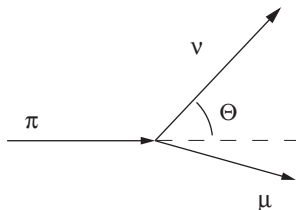
$$\left(1 - \frac{2}{5} \cos^2 \theta\right) \ddot{\theta} + \frac{2}{5} \cos \theta \sin \theta \dot{\theta}^2 + \frac{g}{d} \sin \theta = 0 \quad (1)$$

- Anta små utslag om  $\theta = 0$ , dvs.  $\theta_0 \ll 1$ . Vis at ligningen i det tilfelle reduseres til en harmonisk oscillator-ligning og bestem svingefrekvensen.

## OPPGAVE 2

### Et akseleratorproblem.

Ved hjelp av en partikkelakselerator kalt en *protonsynkrotron* produseres en skarp stråle av ener-



Figur 2

girike  $\pi$ -mesoner. Vi regner at energien til  $\pi$ -mesonene er  $E_\pi = 5300 \text{ MeV}$ , målt i laboratoriesystemet.  $\pi$ -mesonene er ustabile og disintegrerer i en  $\mu$ -partikkel (myon) og et nøytrino (se figur 2, hvor nøytrinoet betegnes med  $\nu$ ). Levetiden (halveringstiden) til  $\pi$ -mesonene er  $\tau_0 = 2.5 \cdot 10^{-8} \text{ s}$ , målt

i partiklenes hvilesystem. Nøytrinoets hvilemasse regner vi lik 0, de andre massene er, uttrykt ved elektronmassen  $m_e$ ,

$$m_\pi = 273m_e \quad m_\mu = 207m_e \quad (2)$$

Hvileenergien til elektronet er

$$m_e c^2 = 0.51 MeV \quad (3)$$

Energienheten MeV er relatert til SI-enheten Joule ved,  $1 MeV = 1.60 \cdot 10^{-13} J$ .

a) Finn levetiden  $\tau_L$  til  $\pi$ -mesonene i laboratoriesystemet. Hvor langt beveger de seg (i gjennomsnitt) før de disintegrerer.

b) Hvilken energi  $E_\nu$ , målt i  $\pi$ -mesonets hvilesystem, har nøytrinoet som produseres ved disintegrasjonen av  $\pi$ -mesonet?

I det følgende betegner vi vinkelen mellom retningen til nøytrinoet og stråleretningen for  $\pi$ -mesonene med  $\theta$  når den måles i  $\pi$ -mesonets hvilesystem og med  $\theta'$  når den måles i laboratoriesystemet. Tilsvarende betegnelser for nøytrinoets energi er  $E_\nu$  og  $E'_\nu$ .

c) Anta et nøytrino sendes ut i en retning  $\theta = \pi/2$ , som i  $\pi$ -mesonets hvilesystem står vinkelrett på stråleretningen. Benytt transformasjonsformlene for impuls og energi til å finne hvilken retning  $\theta'$  og hvilken energi  $E'_\nu$  nøytrinoet vil ha i laboratoriesystemet? Begrunn ut fra det hvorfor halvparten av de produserte nøytrinoene vil ha energi større enn ca.  $1125 MeV$  og retning innenfor en vinkel på  $1.5^\circ$  i forhold stråleretningen, begge målt i laboratoriesystemet.

d) Vis at generelt kan sammenhengen mellom  $\theta$  og  $\theta'$  uttrykkes ved

$$\tan \theta' = \frac{1}{\gamma} \frac{\sin \theta}{\beta + \cos \theta} \approx \frac{1}{\gamma} \tan \frac{\theta}{2} \quad (4)$$

hvor  $\beta = v/c$  og  $\gamma = 1/\sqrt{1 - \beta^2}$ , med  $v$  som  $\pi$ -mesonenes hastighet målt i laboratoriesystemet.

e) Vinkelfordelingen til nøytrinoene i hvilesystemet til  $\pi$ -mesonene kan uttrykkes ved funksjonen  $n_0(\theta) = dN/d\theta$ , hvor  $N = N(\theta)$  er antallet nøytrinoer som kommer innenfor vinkelen  $\theta$  fra strålingsretningen. Tilsvarende gir  $n_L(\theta') = dN/d\theta'$  vinkelfordelingen i labsystemet. Ved uniform fordeling i hvilesystemet, vis at fordelingen  $n_0(\theta)$  er gitt ved

$$n_0(\theta) = \frac{N_{tot}}{2} \sin \theta \quad (5)$$

hvor  $N_{tot} = N(\pi)$  er det totale antall nøytrinoer, spredd i alle retninger. Finn den tilsvarende funksjon  $n_L(\theta')$  i laboratoriesystemet.

### OPPGAVE 3

#### Ladet partikkel i magnetfelt.

Ladete partikler som beveger seg i et magnetfelt vil tendere til å spiralere rundt de magnetiske flukslinjene. Hvis flukslinjene konvergerer, vil partiklenes bevegelse i retning langs magnetfeltet stoppe opp og de sendes tilbake i motsatt retning. Dette er et velkjent fenomen i sammenheng med det jordmagnetiske felt hvor ladete partikler fra sola kan fanges inn i en bevegelse langs feltlinjene med refleksjon mellom polene. Et resultat av dette er oppbyggingen av strålingsbeltet (Størmer- van Allen-beltet) rundt jorda

I denne oppgaven studerer vi fenomenet i en forenklet utgave, hvor magnetfeltet i hovedsak er homogent (konstant i rommet), med retning langs z-aksen, men med at lite inhomogent tillegg som gjør at feltlinjene har en langsom konvergens mot z-aksen.

a) Anta først at magnetfeltet  $\mathbf{B} = \mathbf{B}_0 = B_0 \mathbf{k}$  er tidsuavhengig og homogent. En ladet partikkel med ladning  $q$  og masse  $m$  beveger seg i feltet. Den har (ved  $t = 0$ ) en utgangshastighet  $v_0$ , hvor  $u_0$  er hastighetskomponenten i  $z$ -retningen og  $\mathbf{w}_0$  er hastighetskomponent i  $x, y$ -planet. Gjør rede for størrelsen og retningen til kraften som virker på partikkelen. Vis at bevegelsen generelt er en skruelinje om en akse i  $z$ -retningen, og at vinkelhastigheten rundt aksen er

$$\omega_0 = -\frac{q}{m} B_0 \quad (6)$$

Finn radius  $\rho_0$  i sirkelbevegelsen rundt aksen.

I det følgende innfører vi et inhomogent tillegg til magnetfeltet. Uttrykt i sylinderkoordinater er vektorpotensialet

$$A_\rho = 0 \quad A_\phi = \frac{1}{2} \rho B_0 f(z) \quad A_z = 0. \quad (7)$$

med

$$f(z) = 1 + z^2/d^2 \quad (8)$$

hvor  $d$  er en typisk avstand som har å gjøre med forandringen i styrken på magnetfeltet.

b) Vis at magnetfeltet har følgende komponenter i sylinderkoordinater,

$$B_\rho = -\frac{1}{2} \rho B_0 \frac{df}{dz} \quad B_\phi = 0 \quad B_z = B_0 f(z). \quad (9)$$

c) Sett opp uttrykket for Lagrangefunksjonen og Lagranges ligninger i sylinderkoordinater.

d) Vi antar at følgende relasjoner er (tilnærmet) oppfylt

$$\dot{\rho} = 0, \quad \dot{\phi} = -\frac{q}{m} B_z \quad (10)$$

Gi en begrunnelse for når dette kan være en god tilnærmelse?

d) Vis at med tilnærmelsenene ovenfor har vi følgende ligninger

$$\begin{aligned} qB_z \rho^2 &= -L_z \\ \frac{1}{2} m \dot{z}^2 - \frac{1}{2m} qB_z L_z &= T \end{aligned} \quad (11)$$

hvor  $L_z$  og  $T$  er bevegelseskonstanter. Kan du gi en fysisk fortolkning av disse størrelsene?

e) Vi antar følgende initialbetingelser,

$$z = 0 \quad \rho = \rho_0 \quad \dot{z} = u_0 \quad (12)$$

Vis at bevegelsen til partikkelen i  $z$ -retningen er begrenset av ytterpunkter  $\pm a$  og bestem  $a$ . Skisser bevegelsen i en figur som viser feltlinjene og partikkelbanen