

### 1. Massakeskipisteen rata

Pystysuoraan putoava kranaatti räjähtää kahteen yhtäsuureen osaan 2000 metrin korkeudessa. Kranaatin nopeus räjähtämishetkellä on 60 m/s. Räjähdyksen seurauksena toinen osa liikkuu alaspäin nopeudella 80 m/s. Mikä on systeemin massakeskipisteen paikka 10 s kuluttua räjähdyksestä?

### 2. Kulmaliikemäärä massakeskipistettä käyttäen

Tarkastellaan hiukkasjoukkoa, jossa hiukkasten paikat  $\mathbf{r}_i$  ja massat  $m_i$ . Merkitään kokonaismassaa  $M$ :llä, massakeskipisteen paikkaa  $\mathbf{R}$ :llä, ja hiukkasten paikkavektoreita massakeskipisteen suhteen  $\mathbf{r}'_i$ .

- Lausu  $\mathbf{r}_i$  käyttäen  $\mathbf{R}$  ja  $\mathbf{r}'_i$ .
- Lausu hiukkasen  $i$  nopeus  $\mathbf{v}_i = \dot{\mathbf{r}}_i$  käyttäen massakeskipisteen nopeutta  $\mathbf{V} = \dot{\mathbf{R}}$  ja massakeskipisteen suhteen laskettua hiukkasen nopeutta  $\mathbf{v}'_i = \dot{\mathbf{r}}'_i$ . Tässä aikaderivaattaa on merkitty pisteellä.
- Osoita että  $\sum_i m_i \mathbf{r}'_i = 0$  ja  $\sum_i m_i \mathbf{v}'_i = 0$ .
- Osoita että hiukkasjoukon kulmaliikemäärä  $\mathbf{L} = \sum_i \mathbf{r}_i \times \mathbf{p}_i$  massakeskipisteen avulla kirjoitettuna on

$$\mathbf{L} = \mathbf{R} \times M\mathbf{V} + \sum_i \mathbf{r}'_i \times \mathbf{p}'_i,$$

missä  $\mathbf{p}'_i = m_i \mathbf{v}'_i$  on hiukkasen  $i$  liikemäärä massakeskipisteen suhteen.

### 3. Kineettinen energia massakeskipistettä käyttäen

Osoita, että hiukkasjärjestelmän kineettinen energia voidaan kirjoittaa muotoon

$$T = \frac{1}{2}MV^2 + \frac{1}{2}\sum_i m_i v_i'^2,$$

missä  $M$  on kokonaismassa,  $\mathbf{V}$  massakeskipisteen nopeus ja  $\mathbf{v}'_i$  hiukkasten nopeudet massakeskipisteen suhteen. Huomaa, että  $V^2 = \mathbf{V} \cdot \mathbf{V}$  ja  $v_i'^2 = \mathbf{v}'_i \cdot \mathbf{v}'_i$ . Vihje: käytä hyväksesi edellisen tehtävän tuloksia.

### 4. Voimakenttä

- Onko seuraava voima konservatiivinen? Laske myös vastaava potentiaali.

$$\mathbf{F} = (6abz^3y - 20bx^3y^2)\mathbf{i} + (6abxz^3 - 10bx^4y)\mathbf{j} + (18abxz^2y)\mathbf{k}$$

- Massan  $m$  sijaitessa origossa sen gravitaatiokentän potentiaalin lauseke on

$$V(r) = -\gamma \frac{m}{r}, \quad r^2 = x^2 + y^2 + z^2.$$

Muodosta voimavektorin  $\mathbf{F} = -\nabla V$  komponentit. Mistä tiedät että  $\mathbf{F}$  on konservatiivinen?

c) Olkoon hiukkanen voimakentässä

$$\mathbf{F} = 24t^2\mathbf{i} + (36t - 16)\mathbf{j} - 12t\mathbf{k},$$

sen nopeuden ollessa

$$\mathbf{v} = 4t^3\mathbf{i} + (9t^2 - 8t)\mathbf{j} - 3t^2\mathbf{k}.$$

Näissä kaavoissa  $\mathbf{F}$  on lausuttu Newtonneissa, nopeus yksiköissä m/s ja aika  $t$  sekunneissa. Mikä on kentän tekemä työ siirryttäessä hetkestä  $t = 1$  hetkeen  $t = 2$ ?

*Vihje: Kirjoita työn lauseke uudelleen ottamalla parametriksi aika.*

## 5. Napakoordinaatit

Esittäkööt koordinaatit  $(r, \theta)$  hiukkasen paikkaa napakoordinaateissa. Jos  $\hat{\mathbf{r}}$  on yksikkövektori paikkavektorin  $\mathbf{r}$  suunnassa ja  $\hat{\boldsymbol{\theta}}$  on yksikkövektori, joka on kohtisuorassa vektoria  $\mathbf{r}$  vastaan kasvavan  $\theta$ :n suuntaan, osoita että

$$\begin{aligned}\hat{\mathbf{r}} &= \mathbf{i} \cos \theta + \mathbf{j} \sin \theta \\ \hat{\boldsymbol{\theta}} &= -\mathbf{i} \sin \theta + \mathbf{j} \cos \theta\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\mathbf{i} &= \hat{\mathbf{r}} \cos \theta - \hat{\boldsymbol{\theta}} \sin \theta \\ \mathbf{j} &= \hat{\mathbf{r}} \sin \theta + \hat{\boldsymbol{\theta}} \cos \theta.\end{aligned}$$

Osoita lisäksi, että

$$\begin{aligned}\dot{\hat{\mathbf{r}}} &= \hat{\boldsymbol{\theta}}\dot{\theta} \\ \dot{\hat{\boldsymbol{\theta}}} &= -\hat{\mathbf{r}}\dot{\theta}\end{aligned}$$

ja että nopeus ja kiihtyvyys saadaan kaavoista

$$\begin{aligned}\mathbf{v} &= \hat{\mathbf{r}}\dot{r} + \hat{\boldsymbol{\theta}}r\dot{\theta} \\ \mathbf{a} &= \hat{\mathbf{r}}(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) + \hat{\boldsymbol{\theta}}(r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}).\end{aligned}$$

### 1. Snellin laki mekaniikassa

Tarkastellaan hiukkasta (kokonaisenergia  $E$ ) potentiaalissa

$$V(x, y, z) = \begin{cases} V, & \text{jos } z > 0 \\ V', & \text{jos } z < 0 \end{cases}.$$

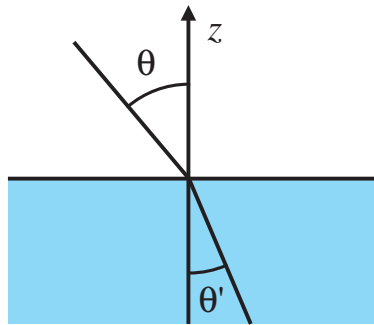
Osoita, että hiukkasen suunnan muutos noudattaa Snellin lakia

$$n \sin \theta = n' \sin \theta',$$

missä

$$\frac{n'}{n} = \sqrt{\frac{E - V'}{E - V}}.$$

Vihje: Käytä hyväksesi liikemäärän komponenttien  $p_x$  ja  $p_y$  sekä energian säilymistä.



### 2. Kulmaliikemäärä liikkuvassa koodinaatistossa

Tarkastellaan pisteen  $\mathbf{r}_0$  mukana liikkuvaa (vaan ei pyörivää) koodinaatistoa. Osoita, että tässä koodinaatistossa lasketulle kulmaliikemäärälle  $\mathbf{L}' = \sum_i (\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_0) \times (\mathbf{p}_i - m_i \dot{\mathbf{r}}_0)$  on voimassa

$$\dot{\mathbf{L}}' = \mathbf{N}' + M(\mathbf{r}_0 - \mathbf{R}) \times \ddot{\mathbf{r}}_0,$$

missä  $\mathbf{N}'$  on ulkoisten voimien momentti pisteen  $\mathbf{r}_0$  suhteen,  $M$  on kokonaismassa ja  $\mathbf{R}$  on massakeskipiste. Mainitse kaksi erikoistapausta, joissa  $\dot{\mathbf{L}}' = \mathbf{N}'$ ?

### 3. Heittoliikkeen häiriölasku

Laske välivaiheet luentomateriaalin luvussa 2.3 esitetystä häiriölaskusta. Vihje: heittoon kuluva aika määräytyy ehdosta  $y_0(t) + y_1(t) = 0$ . Tämä johtaa toisen asteen yhtälöön. Sen ratkaisu tavanomaisella ratkaisukaavalla on mahdollista. Pääset kuitenkin vähemmällä, jos sovellat siihenkin häiriölaskua, siis sijoitat  $t = t_0 + t_1$  ja muodostat nollannen ja ensimmäisen kertaluvun yhtälöt  $k$ :ssa.

#### 4. Epälineaarisen värähtelijän häiriölasku

Tutkitaan hiukkasen (massa  $m$ ) yksiulotteista liikettä potentiaalissa

$$U(x) = \frac{1}{2}kx^2 - \frac{1}{4}m\varepsilon x^4.$$

Potentiaalin lisäksi hiukkaseen vaikuttaa harmonisesti värähtelevä voima  $mA \cos \omega t$ .

- a) Muodosta hiukkasen Newtonin liikeyhtälö.
- b) Oletetaan, että  $\omega_0^2 = k/m \neq \omega^2$ . Kirjoita häiriöteorian avulla ( $\varepsilon$ :n suhteen) nollannen ja ensimmäisen kertaluvun liikeyhtälöt sekä ratkaise ne yritteillä

$$x_0 = B \cos \omega t, \quad x_1 = C \cos \omega t + D \cos 3\omega t.$$

Hahmottele värähtelyn amplitudit  $B$ ,  $C$  ja  $D$  taajuuden funktiona (tutki tapaus-  
ta  $\varepsilon > 0$ ). Millä  $\omega$ :n arvoilla häiriöteorian ensimmäinen kertaluku on riittämätön?

**1. Napakoordinaatisto**

Laske läpi kaikki välivaiheet luentomonisteen luvun 3.2 esimerkistä 2: *Yksi hiukkanen napakoordinaateissa.*

**2. Heittoliike Lagrangen mekaniikassa**

- a) Johda vinon heittoliikkeen yhtälöt Lagrangen formalismin avulla (alkunopeus  $v_0$  ja heittokulma  $\alpha$ ).
- b) Yritä keksiä Lagrangen funktioon jokin lisätermi, joka tuottaisi luennolla käsitellyn ilmanvastusvoiman.

**3. Heiluri**

Kirjoita yksinkertaisen heilurin Lagrangen funktio ja sen liikeyhtälö. Ratkaise liikeyhtälö pienien värähtelyjen tapauksessa (värähtelyn amplitudi  $\ll$  langan pituus).

**4. Jousi**

- a) Osoita että jouseen, jonka jousivakio  $k$ , liittyy potentiaalienergia  $\frac{1}{2}ks^2$ , missä  $s$  on jousen pituuden muutos sen lepopituudesta. Tätä varten laske ulkoisen voiman tekemä työ kun josta venytetään  $s$ :n verran, ja totea että sama lasku pätee myös negatiiviselle  $s$ :lle.
- b) Kirjoita Lagrangen funktio jousesta riippuvalle painolle, joka voi liikkua vain pystysuunnassa. Ratkaise Lagrangen yhtälöt.  
Vihje: Differentiaaliyhtälö muotoa  $Ly = f$ , missä  $L$  on lineaarinen operaattori ja  $f$  on  $y$ :stä riippumaton "epähomogeenisuus", ratkaistaan etsimällä ensin homogeenisen yhtälön  $Ly = 0$  yleinen ratkaisu ja sitten etsimällä täyden yhtälön  $Ly = f$  yksi ratkaisu. Yleinen ratkaisu saadaan näiden ratkaisujen summana.

**5. Pallokoordinaatisto**

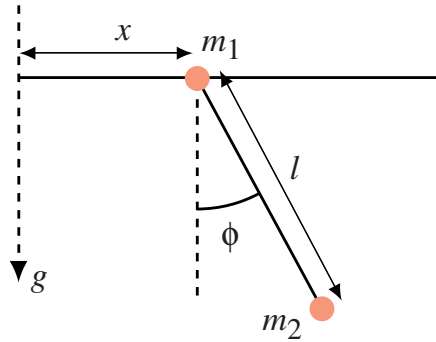
- a) Osoita että hiukkasen kineettinen energia pallokoordinaateissa ( $\mathbf{r} = r \cos \phi \sin \theta \hat{\mathbf{x}} + r \sin \phi \sin \theta \hat{\mathbf{y}} + r \cos \theta \hat{\mathbf{z}}$ ) on

$$T = \frac{1}{2}m(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2 + r^2 \sin^2 \theta \dot{\phi}^2).$$

- b) Kirjoita Lagrangen funktio massapisteelelle, joka on painovoimakentässä ja on yhdistetty painottomalla jousella kiinteään pisteeseen.

### 1. Liukuva heiluri

Tutkitaan systeemiä jossa on heiluri (massa  $m_2$ , pituus  $l$ ) ja sen kiinnityspisteeseen, joka voi liikkua vaakasuoraan heilurin heilahdussuunnassa, liittyy massa  $m_1$ .

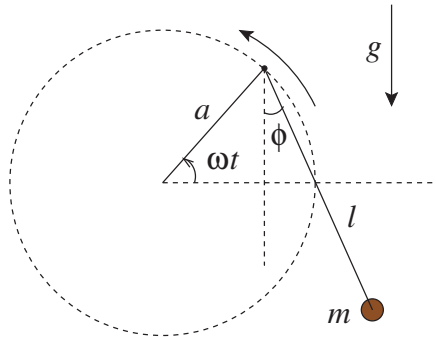


Osoita, että systeemin Lagrangen funktio on

$$L = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m_2l^2\dot{\phi}^2 + m_2l\dot{x}\dot{\phi}\cos\phi + gm_2l\cos\phi.$$

### 2. Pyörivä heiluri

Tutkitaan tasoheiluria (massa  $m$ , pituus  $l$ ), jonka ripustuspointe kiertää vakiokulmanopeudella  $\omega$  heilurin tasossa olevan ympyrän (säde  $a$ ) kehää pitkin.



Osoita, että Lagrangen funktio on

$$L = \frac{1}{2}ml^2\dot{\phi}^2 + mal\omega\dot{\phi}\sin(\phi - \omega t) + mgl\cos\phi - mga\sin\omega t + \frac{1}{2}ma^2\omega^2.$$

Miksi kahdella viimeisellä termillä ei ole vaikutusta Lagrangen liikeyhtälöihin?

KÄÄNNÄ

### 3. Sähkömagneettiset potentiaalit

a) Osoita, että Maxwellin yhtälöt

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \quad , \quad \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial}{\partial t} \mathbf{B}$$

toteutuvat automaattisesti, kun kentät kirjoitetaan skalaaripotentialin  $\phi$  ja vektoripotentialin  $\mathbf{A}$  avulla, kuten

$$\mathbf{E} = -\nabla\phi - \frac{\partial}{\partial t} \mathbf{A} \quad , \quad \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}.$$

b) Osoita, että  $\mathbf{A}$  ja  $\phi$  eivät ole yksikäsitteisesti määrättyjä, vaan että samat kentät  $\mathbf{E}$  ja  $\mathbf{B}$  saadaan, vaikka tehdään *mittamuunnos*

$$\mathbf{A}' = \mathbf{A} + \nabla\chi \quad , \quad \phi' = \phi - \frac{\partial\chi}{\partial t},$$

missä  $\chi(\mathbf{r}, t)$  on mielivaltainen funktio.

### 4. Liike magneettikentässä

Tutki varatun hiukkasen liikettä vakiomagneettikentässä  $\mathbf{B} = B\hat{z}$ . Totea, että  $\mathbf{B}$  voidaan esittää käyttäen vektoripotentialia  $\mathbf{A} = -By\hat{x}$ . Muodosta Lagrangen yhtälöt karteesisille koordinaateille. Osoita, että ratkaisu  $x$ - $y$ -tasossa on ympyräliike

$$x = x_0 + r_0 \cos(\omega t + \phi_0) \quad , \quad y = y_0 + r_0 \sin(\omega t + \phi_0)$$

kulmanopeudella

$$\omega = -\frac{qB}{m},$$

joka ei riipu radan säteestä  $r_0$ . Mitä voit sanoa liikkeestä  $z$ -suuntaan? Tutki, että yleisessä ratkaisussa on vaadittava määrä (6) vapaita parametreja.

**1. Harmoninen liike**

Muodosta Lagrangen funktio, laske Lagrangen liikeyhtälöt ja esitä niiden yleinen ratkaisu seuraavissa tapauksissa.

- a) Hiukkanen yksiulotteisessa potentiaalissa

$$V(x) = 6kx(x - 2),$$

missä  $k$  on vakio.

- b) Hiukkanen kolmiulotteisessa harmonisessa potentiaalissa

$$V(x, y, z) = \frac{1}{2}(k_1x^2 + k_2y^2 + k_3z^2),$$

missä  $k_1$ ,  $k_2$  ja  $k_3$  ovat vakioita.

**2. Liike sylinterillä**

Tarkastellaan  $z$ -akselin suuntaisen sylinterin  $x^2 + y^2 = R^2$  pinnalla kitkatta liikkuvaa massapistettä, johon vaikuttaa origoon suuntautunut voima  $\mathbf{F} = -k\mathbf{r}$ . Kirjoita systeemin Lagrangen funktio. Johda siitä liikeyhtälöt ja ratkaise ne. Käytä sylinterikoordinaatteja  $\mathbf{r} = \hat{\mathbf{x}}\rho \cos \varphi + \hat{\mathbf{y}}\rho \sin \varphi + \hat{\mathbf{z}}z$ .

**3. Minimaalinen pyörähdyspinta**

Laske luennolla esitetyn luvun 4.2 variointiesimerkin 3 välivaiheet. Differentiaaliyhtälön yleisen ratkaisun toteamiseksi riittää osoittaa, että ratkaisu toteuttaa saadun yhtälön ja että siinä on kaksi vakiota (joiden vaikutus eroaa toisistaan).

**4. Fermat'n laki**

Fermat'n lain mukaan valo kulkee kahden pisteen välillä reittiä, johon kuluva aika on ekstremaalinen (minimi). Lähtien Fermat'n laista

- a) osoita, että homogeenisessa väliaineessa (valonnopeus  $c$ ) valo kulkee suoraa viivaa pitkin. (Vihje: palauta tehtävä jo tuttuun esimerkkiin, jota ei tarvitse laskea uudelleen.)
- b) johda heijastumlaki ja Snellin taittumislaki kahden aineen rajapinnassa (valon nopeudet  $c_1$  ja  $c_2$ ).



### 1. Toinen derivaatta Lagrangen funktiossa

Oletetaan, että Lagrangen funktio riippuu kiihtyvyyksistä eli

$L = L(q, \dot{q}, \ddot{q}; t)$ . Johda Hamiltonin periaatteesta lähtien liikeyhtälö funktiolle  $q$ . Mitkä ovat järkevät reunaehdot tässä tapauksessa? Edelleen, mikä on liikeyhtälö tapauksessa

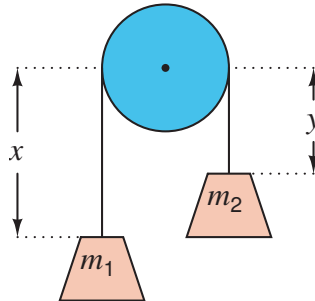
$$L = -\frac{m}{2}q\ddot{q} - \frac{k}{2}q^2 ?$$

### 2. Heiluri differentiaalisella side-ehdolla

Tutki yksinkertaista heiluria uudestaan niin, että heilurin pituus otetaan mukaan differentiaalisena side-ehdona Lagrangen yhtälössä. Osoita, että heilurin liikeyhtälöksi saadaan sama kuin aiemminkin ja laske lankaa jännittävä yleistetty voima. [Vastaus:  $Q = mr\dot{\theta}^2 + mg \cos \theta$ .]

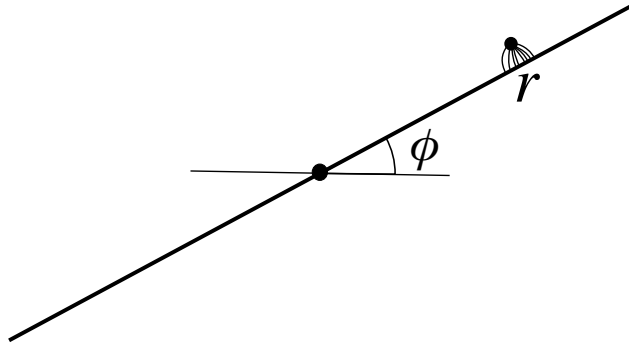
### 3. Atwoodin pudotuskoe differentiaalisella side-ehdolla

Tutkitaan uudestaan luennolla käsiteltyä Atwoodin pudotuskoetta. Jotta saisit lasketua langassa olevan jännityksen  $Q$ , käytä kummankin punnuksen sijainnille omaa koordinaattia, ja ota langan vakio pituus huomioon differentiaalisilla side-ehdoilla. [Vastaus:  $Q = 2m_1m_2g/(m_1 + m_2)$ .]



### 4. Kävelevä hämähäkki

Hämähäkki pääsee kävelemään korrella, joka kiertyy painopisteensä kautta kulkevan vaakasuoran akselin ympäri. Näihin vaikuttaa vakio painovoima. Mikä on hämähäkin etäisyyden  $r$  kiertoakselista oltava, jotta korren kulmanopeus  $\omega = \dot{\phi}$  pysyisi vakiona? (Vihje: Hämähäkin kävely kortta pitkin määrää funktion  $r(t)$ , joten vapaaksi yleistetyksi koordinaatiksi jää vain korren kiertymiskulma  $\phi$ . Ratkaise tätä vastaava Lagrangen yhtälö.) Osoita myös, että korren pyörimisestä aiheutuvalla kineettisellä energialla  $T_{\text{korsi}} = \frac{1}{2}I\dot{\phi}^2$  ei ole vaikutusta lopputulokseen. [Vastaus:  $r = r_0 - (g/2\omega^2) \sin \phi$ .]

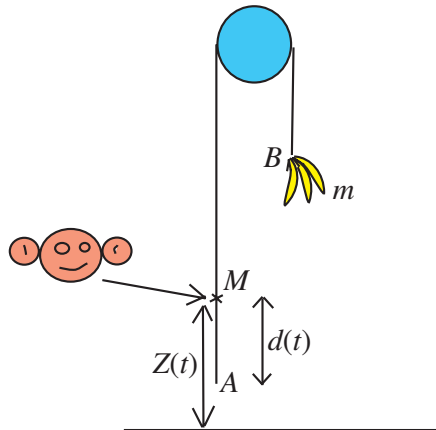


### 1. Apina ja banaanit

Massaton venymätön naru kulkee kiinnitetyn väkipyörän yli. Banaaniterttu, massaltaan  $m$ , on kiinnitetty narun toiseen päähän  $B$ . Apina, massaltaan  $M$ , on aluksi langan toisessa päässä  $A$ . Apina kiipeää narua ja sen liikkuma matka  $d(t)$  suhteessa narun päähän  $A$  on jokin funktio ajan suhteen. Systeemi on aluksi levossa, joten alkuehdot ovat  $d(0) = \dot{d}(0) = 0$ . Valitse sopivat yleistetyt koordinaatit ja laske systeemin Lagrangen funktio niissä koordinaateissa. Osoita, että apinan korkeutta  $Z$  kuvaava yhtälö on

$$(m + M)\ddot{Z} - m\ddot{d} = (m - M)g.$$

Integroi yhtälö liikkeen ratkaisemiseksi. Erikoistapauksessa  $M = m$  osoita, että banaanit ja apina nousevat saman korkeuden siten, että niiden pystysuora etäisyys on vakio.



### 2. Liikevakiot

Harjoituksessa 4.1 johdettiin Lagrangen funktio

$$L = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m_2l^2\dot{\phi}^2 + m_2l\dot{x}\dot{\phi}\cos\phi + gm_2l\cos\phi.$$

Mitkä ovat järjestelmän liikevakiot?

### 3. Relativistinen hiukkanen

Väitetään että relativistista hiukasta potentiaalissa  $V = -k/r$  kuvaa Lagrangen funktio

$$L(r, \phi, \dot{r}, \dot{\phi}) = -mc^2\sqrt{1 - \frac{\dot{r}^2 + r^2\dot{\phi}^2}{c^2}} + \frac{k}{r}, \quad (1)$$

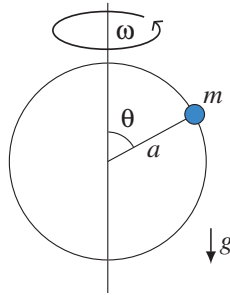
missä  $r$  ja  $\phi$  ovat napakoordinaatit,  $m$  hiukkasen massa ja  $c$  valon nopeus. Etsi liikevakiot. Ovatko nämä sopusoinnussa sen kanssa mitä opit Johdatus suhteellisuusteoriaan 1 -kurssilla? Huomaa että relativistiselle hiukkaselle  $H$  pitää laskea  $H$ :n perusmääritelmästä lähtien.

#### 4. Hamiltonin funktio ajasta riippuvan side-ehdon tapauksessa

Tarkastellaan helmeä (massa  $m$ ) joka pääsee liukumaan kitkatta pystysuorassa olevaa vannetta pitkin. Vanteen säde on  $a$  ja se pyörii keskipisteensä läpi kulkevan pystysuoran akselin ympäri kulmanopeudella  $\omega$ . Käyttäen hyväksi kineettisen energian lauseketta pallokoordinaateissa, osoita että järjestelmää kuvaa Lagrangen funktio

$$L = \frac{1}{2}ma^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}ma^2\omega^2 \sin^2 \theta - mga \cos \theta. \quad (2)$$

Muodosta lausekkeet sekä Hamiltonin funktiolle että helmen kokonaisenergialle. Osoita että ne eivät ole samat. Kumpi niistä on vakio?



### 1. Keskuskappaleiden massojen suhteet kiertoradoista

Muodosta likiarvo maan ja auringon massojen suhteelle käyttämällä ainoastaan vuoden pituutta, kuukauden pituutta (27.3 päivää), maan radan keskimääräistä sädettä ( $149 \cdot 10^6$  km) ja kuun radan sädettä (380000 km).

### 2. Satelliitin rata

Kaasukehättömän planeetan (massa  $M$ , säde  $R$ ) pinnalta ammutaan  $m$ -massainen ( $m \ll M$ ) satelliitti kiertoradalle. Satelliitti nousee radalleen korkeudelle  $h = r - R$  ja sille annetaan paikkavektoria vastaan kohtisuorassa oleva alkunopeus  $v$ . Laske, että radan eksentrisyys  $\varepsilon$  alkunopeuden  $v$  funktiona on

$$\varepsilon = \left| 1 - \frac{rv^2}{GM} \right|.$$

Millä  $v$ :n arvoilla rata on ellipsi, ympyrä tai hyperbeli?

### 3. Ratojen sulkeutuvuus häiriöteoriolla

Laske läpi yksityiskohdat luetomonisteen luvun 5.3 kappaleesta “ratojen sulkeutuvuus”.

### 4. Sironta kovasta pallosta

Tarkastellaan pistemäisten hiukkasten sirontaa kiinnitetystä kovasta pallosta, jonka säde on  $R$ . Oletetaan sironta elastiseksi, eli hiukkasen tulo- ja lähtökulma pinna normaalin kanssa ovat yhtä suuret. Laske sironnan differentiaalin- ja kokonaisvaikutusala. (*Vastaus:*  $d\sigma/d\Omega = R^2/4$ ,  $\sigma = \pi R^2$ )

### 5. Painovoiman vaikutus törmäysvaikutusalaan

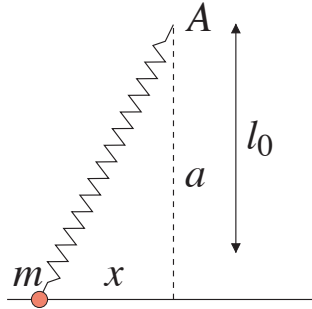
Osoita, että törmäysvaikutusala  $\sigma_{\text{collision}}$  tapauksessa, jossa pistemäinen hiukkanen (massa  $m$ , suhteellinen nopeus kaukana  $v_\infty$ ) törmää suureen palloon (säde  $R$ , massa  $M \gg m$ ), on

$$\sigma_{\text{collision}} = \pi R^2 + \frac{2\pi GMR}{v_\infty^2},$$

missä  $G$  on gravitaatiovakio. Vihje: törmäys tapahtuu jos pistemäisen hiukkasen radan lyhyin etäisyys  $f - a$  suuren pallon keskipisteestä on pienempi kuin  $R$ .

### 1. Rajoitettu värähtelijä

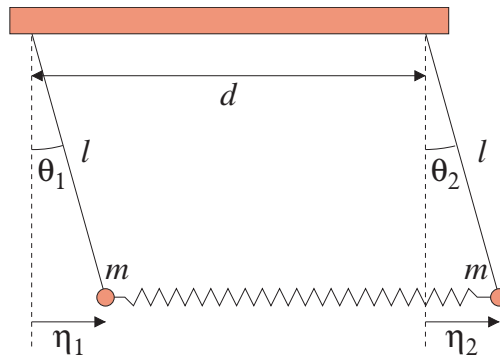
Määritä värähtelytaajuus pienten värähtelyjen tapauksessa hiukkaselle (massa  $m$ ), joka on kiinnitetty jouseen, jonka toinen pää on kiinnitetty pisteeseen  $A$  (kuva). Hiukkanen voi liikkua vapaasti pitkin suoraa viivaa, joka on etäisyydellä  $a$  pisteestä  $A$ . Jousen pitämiseen pituudessa  $a$  (suurempi kuin lepopituus  $l_0$ ) vaadittava voima on  $F$ .



### 2. Kytkeytyt heilurit

Kaksi identtistä heiluria (pituus  $l$ , massa  $m$ ) on kytketty toisiinsa vaakasuoraan jousella (jousivakio  $k$ , lepopituus  $d$ ) siten, että tasapainossa heilurit ovat pystysuorassa (kuva). Kirjoita Lagrangen funktio tarkasti ja sitten pienten värähtelyjen approksimaatiassa. Tulos pienten värähtelyjen approksimaatiassa:

$$L = \frac{1}{2}m (\dot{\eta}_1^2 + \dot{\eta}_2^2) - \frac{1}{2} \left( \frac{mg}{l} + k \right) (\eta_1^2 + \eta_2^2) + k\eta_1\eta_2$$



### 3. Kytkeytyneiden heilurien taajuudet

Osoita, että edellisen tehtävän pienten värähtelyjen taajuudet ovat  $\omega_1 = \sqrt{\frac{g}{l}}$  ja  $\omega_2 = \sqrt{\frac{g}{l} + \frac{2k}{m}}$ . Mitkä ovat ominaisvektorit?

### 1. Painovoima pyörivässä koordinaatistossa

Tarkastellaan mitä näennäisiä voimia kohdistuu kappaleeseen maan pyörimisliikkeen (kulmanopeus  $\omega$ ) vaikutuksesta. Määritellään  $m\mathbf{g}$  voimana, joka vaikuttaa kappaleeseen, joka on paikallaan maan mukana pyörivässä koordinaatistossa.

- Osoita että  $\mathbf{g} = \mathbf{g}_0 + r\omega^2 \sin\theta \hat{\rho}$ , missä on käytetty sekä pallo-  $(r, \theta, \phi)$  että sylinterikoordinaatteja  $(\rho, \varphi, z)$  ja  $\mathbf{g}_0$  on pelkkä gravitaatiokiihtyvyyden voima.
- Muodostetaan ortonormeerattu koordinaatisto, jossa  $\hat{z}$  on  $-\mathbf{g}$ :n suuntaan,  $\hat{x}$  on etelään ja  $\hat{y}$  itään. Tässä koordinaatistossa  $\boldsymbol{\omega} = \omega(\hat{z} \cos\theta - \hat{x} \sin\theta) + O(\omega^3)$ . Osoita häiriölaskulla  $\omega$ :n suhteen, että korkeudelta  $h$  vapaasti putoavan kappaleen rata on

$$\mathbf{r}(t) = \left(h - \frac{1}{2}gt^2\right)\hat{z} + \frac{1}{3}\omega gt^3 \sin\theta \hat{y}.$$

### 2. Suorakulmaisen särmiön hitausmomenttitensori

Homogeenistä suorakulmaista särmiötä kuvaa tiheys

$$\rho(\mathbf{r}) = \begin{cases} M/abc & \text{jos } |x| < \frac{a}{2} \text{ ja } |y| < \frac{b}{2} \text{ ja } |z| < \frac{c}{2}, \\ 0 & \text{muutoin,} \end{cases} \quad (3)$$

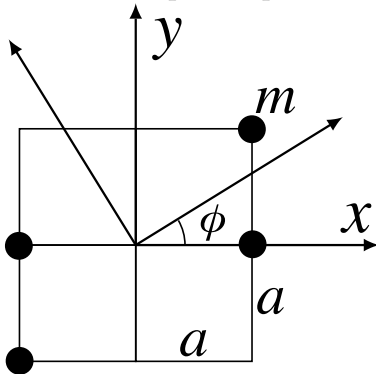
missä  $M$  on kokonaismassa. Laske suorakulmaisen särmiön hitausmomenttitensori sen keskipisteen suhteen. Johda erikoistapauksena ( $b \rightarrow 0$  ja  $c \rightarrow 0$ ) ohuen sauvan hitausmomenttitensori.

### 3. Päähitausmomentit epäsymmetriselle kappaleelle

Tutkitaa toisiinsa jäykästi kiinnitetyjä massapisteitä (jokaisen massa  $m$ ) paikoissa  $(1, 0, 0)$ ,  $(1, 1, 0)$ ,  $(-1, 0, 0)$  and  $(-1, -1, 0)$  (yksiköissä  $a$ ). Laske hitausmomenttitensori. Osoita että päähitausmomentit ovat

$$I_{1,2} = (3 \pm \sqrt{5})ma^2, \quad I_3 = 6ma^2. \quad (4)$$

Osoita että pienin päähitausmomentti vastaa akselia, jonka napakulma on  $\phi = 31.7^\circ$ .



#### 4. Hitausmomentin riippuvuus origon valinnasta

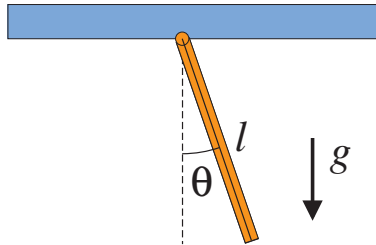
Aikaisemmassa harjoitustehtävässä (1.3) totesimme että hiukkasjoukon kineettinen energia

$$T = \frac{1}{2}M\dot{\mathbf{R}}^2 + T' \quad (5)$$

missä  $M$  on kokonaismassa,  $\dot{\mathbf{R}}$  on massakeskipisteen nopeus ja  $T'$  on kineettinen energia massakeskipistekoordinaatiston suhteen. Soveltaen tätä tulosta jäykälle kappaleelle, päättelee sauvan pähitausmomentit sauvan pään suhteen.

#### 5. Sauvaheiluri

Muodosta Lagrangen funktio tasapaksulle ohuelle sauvalle (massa  $M$ , pituus  $l$ ), joka on kiinnitetty toisesta päästään siten, että se heilahtelee tasossa vakiossa painovoimakentässä. Laske myös pienten värähtelyjen taajuus.



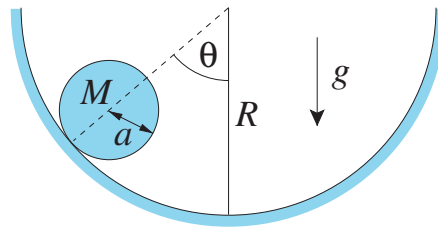


### 1. Sylinteri sylinteripinnalla

Osoita että  $R$ -säteisen sylinterin sisäpinnalla vierivän homogeenisen sylinterin (säde  $a$ , massa  $M$ , keskipisteen napakulma  $\theta$ ) kineettinen energia on

$$\frac{3}{4}M(R-a)^2\dot{\theta}^2$$

Osoita että pienten värähtelyjen taajuus on  $\omega = \sqrt{\frac{2g}{3(R-a)}}$ .



Apuna voit käyttää tulosta että homogeenisen sylinterin hitausmomentti sen akselin suhteen on  $Ma^2/2$ .

### 2. Eulerin yhtälö Eulerin kulmista lähtien

Lähtien Lagrangen yhtälöstä Eulerin kulmalle  $\gamma$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{\gamma}} - \frac{\partial T}{\partial \gamma} = N_3,$$

johda Eulerin yhtälö

$$I_3 \dot{\omega}_3 = \omega_1 \omega_2 (I_1 - I_2) + N_3.$$

### 3. Symmetrinen hyrrä painovoimakentässä

Laske välivaiheet luennolla esitetystä (luku 7.4) symmetrisestä hyrrästä painovoimakentässä.

### 4. Heiluri Hamiltonin mekaniikalla

Tarkastellaan yksinkertaista heiluria, jolle

$$L = \frac{1}{2}ml^2\dot{\theta}^2 + mgl \cos \theta.$$

Kirjoita Hamiltonin funktio kanonisten muuttujien funktiona. Osoita, että Hamiltonin liikeyhtälöistä saadaan  $\theta$ :lle sama yhtälö kuin Lagrangen formalismissakin.

### 1. Poissonin sulkusuure tulolle

Osoita, että Poissonin sulkusuureille on voimassa

$$[AB, C]_{\text{PB}} = A[B, C]_{\text{PB}} + [A, C]_{\text{PB}} B .$$

### 2. Säilymislait Poissonin sulkusuureilla

Osoita, että liikeyhtälöistä

$$\frac{dA}{dt} = -[H, A]_{\text{PB}} + \frac{\partial A}{\partial t}$$

seuraavat Hamiltonin mekaniikassa (a) Hamiltonin funktion säilyminen, kun  $\frac{\partial H}{\partial t} = 0$  ja (b) kanonisen liikemäärän  $p_k$  säilyminen, kun  $\frac{\partial H}{\partial q_k} = 0$ .

### 3. Kulmaliikemäärän Poissonin sulkusuuret

Yhteen hiukkaseen liittyvä kulmaliikemäärä on  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ . Osoita kulmaliikemäärän komponenteille suorakulmaisessa koordinaateissa luennoilla mainitut Poissonin sulkusuuret:

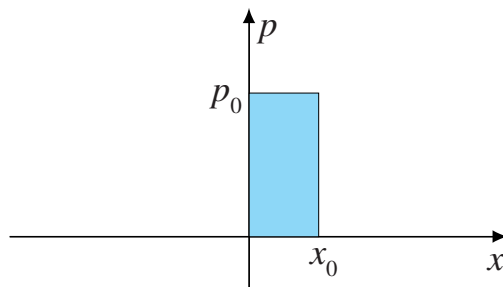
$$[L_i, L_j]_{\text{PB}} = \sum_k \epsilon_{ijk} L_k,$$

$$[L^2, L_i]_{\text{PB}} = 0.$$

Perustele, miksi samat tulokset ovat voimassa myös hiukkasjoukolle.

### 4. Liike faasiaravuudessa

Tarkastellaan hiukkasta joka voi liikkua vapaasti ( $V = 0$ ) yhdessä ulottuvuudessa  $x$ . Kirjoita sen Lagrangen funktio, Hamiltonin funktio ja Hamiltonin liikeyhtälöt. Piirrä Hamiltonin funktion vakioarvokäyrät faasiaravuudessa. Oletetaan että systeemin tilaa alkuhetkellä  $t = 0$  kuvaa todennäköisyysjakauma joka on nolasta poikkeava vakio vain oheisen kuvan suorakaiteen muotoisella alueella. Kuvaile miten tämä jakauma kehittyy ajan kuluessa. Totea että liike toteuttaa Liouvilleen lauseen. (vihje: ratkaise liikeyhtälöt jakauman kulmapisteille.)



## 5. Jatkuvuusyhtälö yhdessä ulottuvuudessa

Luennolla mainittiin, että jatkuvuusyhtälön johto ei olennaisesti riipu avaruuden dimensioiden määrästä. Johda jatkuvuusyhtälö 1-ulotteisessa tapauksessa

$$\frac{\partial}{\partial t}\rho(x, t) + \frac{d}{dx}[\rho(x, t)v(x, t)] = 0.$$

Totea myös jatkuvuusyhtälön toinen muoto.