



Faglig kontakt under eksamen:  
Professor Johan S. Høye/Professor Asle Sudbø  
Telefon: 91839082/40485727

### **Eksamen i TFY4106 FYSIKK**

Tirsdag 18. desember 2007

09:00–13:00

Tillatte hjelpemidler: Alternativ C

Typegodkjent kalkulator, med tomt minne (i henhold til NTNU liste).

K. Rottman: *Matematisk formelsamling* (alle språkutgaver).

Schaum's Outline Series: *Mathematical Handbook of Formulas and Tables*.

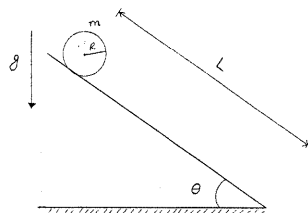
Vedlegg: Formelliste for faget TFY4106 Fysikk høsten 2007.

Dette oppgavesettet er på 5 sider.

Sensurfrist: 18.januar.

(Hver av oppgavene 1, 2, 3 og 4 teller like mye.)

## Oppgave 1. Mekanikk



Et legeme med masse  $m$  og radius  $R$  ruller uten å skli på et skråplan med lengde  $L$  som danner en vinkel  $\theta$  med horisontalplanet (se figur). Legemets treghetsmoment for dreining rundt rotasjonsaksen når det ruller, er oppgitt å være  $I = \beta m R^2$ . Et tyngdefelt virker loddrett nedover (se figur).

a) Når legemet ruller uten å skli vil det få en vinkelakselerasjon  $\alpha$  på grunn av en friksjonskraft  $F$  mellom dette og skråplanet. Sett opp likninger som bestemmer  $\alpha$ ,  $F$  og akselerasjonen  $a$  til legemet. Løs likningene og finn så legemets akselerasjon  $a$  nedover skråplanet uttrykt ved  $\beta$ ,  $\theta$  og tyngdens akselerasjon  $g$ .

b) Legemet oppgis å være en sylinder med lengde  $l$  og masse pr. volumenhet  $\rho(r) = Ar$  når  $0 < r < R$ . Bestem massen  $m$  uttrykt ved  $A$ ,  $l$  og  $R$ . [Hint: Finn først volumet  $dV$  av et sylinder skall av lengde  $l$  mellom radiene  $r$  og  $r + dr$ , og finn deretter massen  $dm$  inneholdt i dette kuleskallet.]

Bestem deretter treghetsmomentet  $I$  og med det  $\beta$ .

**Oppgave 2. Svingninger og bølger**

Den endimensjonale bølgeligningen for utsvinget av en fysisk størrelse  $y(x, t)$  fra en likevektsverdi er gitt ved

$$\frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}$$

der  $c$  er hastigheten til bølgen.

a) Vis at funksjonen  $y(x, t) = A \sin(kx - \omega t)$  er en løsning av bølgeligningen. Her er  $k$  bølgetallet og  $\omega$  er vinkelfrekvensen til svingningen. Finn derved også sammenhengen mellom  $k$ ,  $\omega$  og  $c$ .

b) La  $y(x, t)$  representere det transversale utsvinget til en streng av lengde  $L$ . Strengen er fastspent i en ende og er fri til å bevege seg transversalt i den andre ved at strengen er festet i en masseløs ring som glir friksjonsløst på en stang som er parallell til det transversale utsvinget. Dette innebærer at grensebetingelsene på utsvinget er gitt ved

$$\begin{aligned} y(x = 0, t) &= 0, \\ \frac{\partial y(x, t)}{\partial x} \Big|_{x=L} &= 0. \end{aligned}$$

[Dette er samme grensebetingelser som for en orgelpipe som er åpen i den ene enden og er lukket i den andre.] For å oppfylle grensebetingelsene vil det dannes en stående bølge  $y = A(\sin(kx - \omega t) + \sin(kx + \omega t))$ . Finn med dette de mulige tillatte verdier på  $k$  for svingninger av denne strengen.

Finn også bølgelengden  $\lambda$  til en svingning som er slik at 2 punkter (inklusive det ene endepunktet) på strengen alltid ligger i ro.

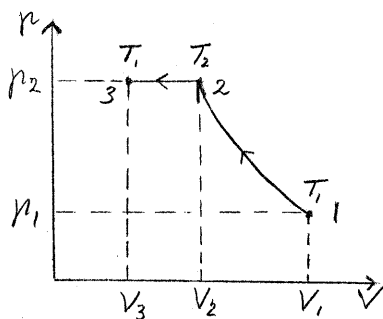
Oppgitt:  $\sin u + \sin v = 2 \sin((u+v)/2) \cos((u-v)/2)$ ,  $k = 2\pi/\lambda$

**Oppgave 3. Termisk fysikk**

a) En tømmervegg av tre har midlere tykkelse 15 cm. Arealet til veggen er 60 m<sup>2</sup>. Anta at temperaturen på innersiden av veggen er 20°C mens den på yttersiden er 8°C. Hva er den totale varmestrømmen  $I$  gjennom veggen (ved stasjonære forhold) når varmeledningsevnen for tre er  $\lambda = 0,080 \text{ W}/(\text{m}\cdot\text{K})$ ?

For å isolere veggen bedre legges det et 5 cm tykt lag med mineralull på denne. Mineralull har varmeledningsevnen 0,040 W/(m·K). Betrakt så situasjonen der varmestrømmen  $I$  er uendret. Hva er da temperaturen  $T_y$  på yttersiden av veggen dersom temperaturen på innersiden er uendret?

b)



En ideell gass med adiabatkonstant  $\gamma = 1,4$  komprimeres adiabatisk fra trykket  $p_1$  til trykket  $p_2$  mellom punktene 1 og 2 på figuren. Deretter avkjøles gassen ved konstant trykk  $p_2$  til punkt 3 der temperaturen er tilbake til starttemperaturen  $T_1 = 290 \text{ K}$  i punkt 1.

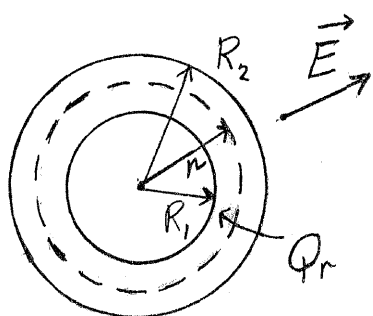
Hva er volumene  $V_2$  og  $V_3$  i henholdsvis punktene 2 og 3 når startvolumet i punkt 1 er  $V_1 = 24 \text{ dm}^3$  og forholdet  $p_2/p_1 = 3,0$ ?

Hva blir temperaturen  $T_2$  etter den adiabatisk kompresjonen?

Oppgitt:  $I = \lambda A \frac{\Delta T}{\Delta x}$ .

**Oppgave 4. Elektrisitet og magnetisme**

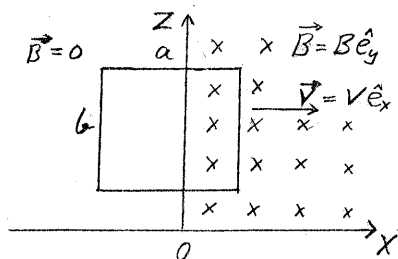
a)



Ei kule med ytre radius  $R_2$  og indre radius  $R_1$  har en elektrisk ladning  $Q$ . Denne ladningen er jevnt fordelt mellom disse radiene. (Dvs. ladning pr. volumenhet er konstant.) Betrakt ei tenkt kuleflate i avstand  $r$  fra sentrum. Hvor stor ladning  $Q_r$  ligger innenfor radien  $r$  ( $R_1 < r < R_2$ )?

Benytt Gauss lov til å bestemme det elektriske feltet  $\mathbf{E} = \mathbf{E}(r)$  i en vilkårlig avstand  $r$  fra sentrum av kuleflatene (dvs. betrakt de tre tilfellene  $r \leq R_1$ ,  $R_1 < r < R_2$ ,  $R_2 \leq r$ ).

b)



Et magnetfelt  $\mathbf{B}$  er rettet i  $y$ -retningen inn i papirplanet som vist på figuren. For  $x$ -koordinaten  $x > 0$  er magnetfeltet av konstant styrke  $B$  mens for  $x < 0$  er det ikke noe magnetfelt, dvs.  $\mathbf{B} = 0$ . En rektangulær strømsløyfe med sidekanter av henholdsvis lengde  $a$  og lengde  $b$ , som vist på figuren, beveger seg i  $x$ -retningen med hastigheten  $v$ . Posisjonen til høyre sidekant (av lengde  $b$ ) er da gitt ved  $x = vt$  der  $t$  er tiden. Ved denne bevegelsen vil det induseres en elektromotorisk spenning  $\mathcal{E}$ . Beregn denne spenningen  $\mathcal{E}$  som funksjon av tiden. [Hint: Bestem først magnetisk fluks gjennom sløyfen.]

Oppgitt:  $\oint \mathbf{E} d\mathbf{A} = \frac{Q}{\epsilon_0}$ ,  $\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$ ,  $\Phi_B = \int \mathbf{B} d\mathbf{A}$ ,  $V = 4\pi R^3/3$  (volum av kule).

**Formelliste for faget TFY4106 Fysikk høsten 2007**

Formlenes gyldighetsområde og de ulike symbolenes betydning antas å være kjent. Symbolbruk er for det meste som i forelesninger og kompendium.

**Fysiske konstanter:**

$$g = 9,8 \text{ m/s}^2 \quad N_A = 6,02 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1} \quad k_B = 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ J/K} \quad R = N_A k_B = 8,31 \text{ J mol}^{-1} \text{K}^{-1}$$

$$1 \text{ atm} = 101,3 \text{ kPa} \quad 0^\circ \text{C} = 273 \text{ K} \quad \sigma = 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{K}^{-4} \quad h = 6,63 \cdot 10^{-34} \text{ Js}$$

$$\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ C}^2/\text{Nm}^2 \quad \mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ N/A}^2 \quad e = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C} \quad m_e = 9,1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$$

**Elementær mekanikk:**

$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{F}(\vec{r}, t) \quad \text{med } \vec{p}(\vec{r}, t) = m \vec{v} = m \dot{\vec{r}} \quad \vec{F} = m \vec{a} \quad \text{Konstant } a: \quad v = v_0 + at \quad s = s_0 + v_0 t + \frac{1}{2} at^2$$

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s} \quad \text{Kinetisk energi } W_k = \frac{1}{2} m v^2 \quad V(\vec{r}) = \text{potensiell energi (f.eks. tyngde: } mgh, \text{ fjær: } \frac{1}{2} kx^2)$$

$$F_x = -\frac{\partial}{\partial x} V(x, y, z) \quad E = \frac{1}{2} m \vec{v}^2 + V(\vec{r}) + \text{friksjonsarbeide} = \text{konstant}$$

$$|F_f| = \mu_s \cdot F_\perp \quad |F_f| = \mu_k \cdot F_\perp \quad \vec{F}_f = -k_f \vec{v}$$

$$\text{Dreiemoment } \vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F} \quad dW = |\vec{\tau}| d\alpha \quad \text{Statisk likevekt: } \Sigma \vec{F}_i = \vec{0} \quad \Sigma \vec{\tau}_i = \vec{0}$$

$$\text{Massefellespunkt: } \vec{R}_M = \frac{m_A}{M} \vec{r}_A + \frac{m_B}{M} \vec{r}_B \quad \text{Relativ koordinat: } \vec{r} = \vec{r}_A - \vec{r}_B$$

$$\text{Elastisk støt: } \vec{p} = \text{konstant} \quad W_k = \text{konstant} \quad \text{Uelastisk støt: } \vec{p} = \text{konstant}$$

$$\text{Vinkelhastighet } \vec{\omega} = \omega \hat{e}_z \quad |\vec{\omega}| = \omega = \dot{\theta} \quad \text{Vinkelakselerasjon } \vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \quad \alpha = \frac{d\omega}{dt} = \ddot{\theta}$$

$$v = r\omega \quad \text{Sentripetalaksel. } a_r = -v\omega = -\frac{v^2}{r} = -\omega^2 r \quad \text{Baneaksel. } a_\theta = \frac{dv}{dt} = r \frac{d\omega}{dt} = r\alpha$$

$$\text{Kinetisk energi } W_k = \frac{1}{2} I \omega^2 \quad \text{der treghetsmoment } I = \sum_i m_i r_i^2 \rightarrow \int r^2 dm$$

$$\text{Massiv kule: } I_T = \frac{2}{5} MR^2 \quad \text{Ring: } I_T = MR^2 \quad \text{Sylinder/skive: } I_T = \frac{1}{2} MR^2 \quad \text{Kuleskall: } I_T = \frac{2}{3} MR^2$$

$$\text{Lang, tynn stav: } I_T = \frac{1}{12} M\ell^2 \quad \text{Parallellaksesteoremet: } I = I_T + MR_T^2$$

$$\text{Dreieimpuls (rotasjonsmengde) } \vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} \quad \vec{\tau} = \frac{d}{dt} \vec{L} \quad \text{Stive legemer: } \vec{L} = I \cdot \vec{\omega} \quad \vec{\tau} = I \cdot \frac{d\vec{\omega}}{dt}$$

$$\text{Hookes lov: } F = -kx \quad T = \frac{F}{A} = E\epsilon = E \frac{\Delta\ell}{\ell} \quad T = \mu\gamma = \mu \frac{\Delta x}{y} \quad \Delta p = -B \frac{\Delta V}{V} \quad \tau = \frac{\pi}{32} \mu \frac{D^4}{\ell} \theta$$

$$\text{Skjærspenning og viskositet: } T = \frac{F}{A} = \eta \frac{v}{b}$$

## Svingninger og bølger:

$$\text{Udempet svingning: } \ddot{x} + \omega_0^2 x = 0 \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad T = \frac{2\pi}{\omega_0} \quad f_0 = \frac{1}{T} = \frac{\omega_0}{2\pi}$$

$$\ddot{\theta} + \omega_0^2 \sin \theta = 0 \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{mgd}{I}} \quad \text{eller } \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{\ell}}$$

$$\text{Dempet svingning: } \ddot{x} + 2\delta\dot{x} + \omega_0^2 x = 0 \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad \delta = \frac{1}{2} \frac{b}{m}$$

$$\delta < \omega_0 \quad \text{Underkritisk dempet: } x(t) = A e^{-\delta t} \cos(\omega_d t + \theta_0) \quad \omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}$$

$$\delta > \omega_0 \quad \text{Overkritisk dempet: } x(t) = A^+ e^{-\alpha^{(+)}t} + A^- e^{-\alpha^{(-)}t} \quad \alpha^{(\pm)} = \delta \pm \sqrt{\delta^2 - \omega_0^2}$$

$$\ddot{x} + 2\delta\dot{x} + \omega_0^2 x = a_0 \cos \omega t \quad \text{når } t \text{ er stor: } x(t) = x_0 \cos(\omega t + \phi), \text{ der } x_0(\omega) = \frac{a_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\delta^2\omega^2}}$$

$$\text{Bølger: } \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} - v^2 \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = 0 \quad y(x, t) = f(x \pm vt) \quad y(x, t) = y_0 \cos(kx) \cos(\omega t) \quad y(x, t) = y_0 \cos(kx \pm \omega t)$$

$$v = \pm \frac{\omega}{k} \quad |v| = \frac{\omega}{k} = \frac{\lambda}{T} = \lambda f \quad v_g = \frac{\partial \omega}{\partial k} \quad \text{Streng: } v = \sqrt{\frac{T}{\rho}} = \sqrt{\frac{F}{\mu}} \quad \text{hvor } T = \frac{F}{A} \quad \text{og } \mu = \rho A = \frac{\Delta m}{\Delta \ell}$$

$$\text{Lydbølger: } \xi(x, t) = \xi_0 \cos(kx \pm \omega t) \quad p_{\text{lyd}} = kv^2 \rho \xi_0 \quad \text{Luft: } v = \sqrt{\frac{B}{\rho}} = \sqrt{\frac{\gamma k_B T}{m}} \quad \text{Fast stoff: } v = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$$

$$P = \frac{1}{2} \mu v \omega^2 y_0^2 \quad I = \frac{P}{A} = \frac{1}{2} \rho v \omega^2 \xi_0^2 \quad I = \frac{1}{2} \frac{p_{\text{lyd}}^2}{\rho v} = \frac{1}{2} \frac{p_{\text{lyd}}^2}{\sqrt{\rho B}}$$

$$\beta(\text{i dB}) = 10 \log_{10} \frac{I}{I_{\text{min}}} \quad \text{der } I_{\text{min}} = 10^{-12} \text{ W/m}^2$$

$$\text{Stående bølger: } y(t) = \frac{1}{2} y_0 \cos[kx + \omega t] + \frac{1}{2} y_0 \cos[kx - \omega t] \quad L = n \frac{\lambda}{2} \quad f_n = n \frac{v}{2L}$$

## Termisk fysikk:

$$n_M \text{ (iblant også } n) = \text{antall mol} \quad N = \text{antall molekyler} \quad n = N/V \quad n_f = \text{antall frihetsgrader}$$

$$\alpha = \frac{1}{\ell} \frac{d\ell}{dT} \quad \Delta U = Q - W \quad C = \frac{Q}{\Delta T} = mc = n_M c' = N c_m$$

$$\text{Varmetransport: } j_Q = \frac{d\Phi}{dA} = -\lambda \frac{\partial T}{\partial x} \quad j = \sigma T^4 \quad j = e \sigma T^4 \quad j_\nu(\nu, T) = \frac{2\pi h \nu^3}{c^2} \frac{1}{e^{h\nu/k_B T} - 1}$$

$$pV = n_M R T \quad pV = N \frac{2}{3} E \quad E = \frac{1}{2} m \overline{v^2} \quad \text{van der Waals: } \left(p + \frac{a}{v_M^2}\right) (v_M - b) = RT$$

$$c'_V = \frac{1}{2} n_f R \quad c'_p = \frac{1}{2} (n_f + 2) R = c'_V + R \quad \Delta W = p \Delta V \quad W = \int_1^2 p dV \quad dU = C_V \cdot dT$$

$$\gamma = \frac{C_p}{C_V} = \frac{n_f + 2}{n_f} \quad pV^\gamma = \text{konstant} \quad TV^{\gamma-1} = \text{konstant} \quad p^{1-\gamma} T^\gamma = \text{konstant} \quad v_{\text{lyd}} = \sqrt{\frac{\gamma k_B T}{m}}$$

$$\text{Molekylære kollisjoner: } \sigma = \pi d^2 \quad \ell_0 = \frac{1}{n\sigma} \quad \tau = \frac{1}{nv\sigma}$$

$$\text{Effektivitet (virkningsgrad/kjølefaktor): } e = \frac{W}{Q_H} \xrightarrow{\text{Carnot}} 1 - \frac{T_L}{T_H} \quad \text{Otto: } e = 1 - \frac{1}{r^{\gamma-1}}$$

$$K = \left| \frac{Q_L}{W} \right| \xrightarrow{\text{Carnot}} \frac{T_L}{T_H - T_L} \quad \epsilon = \left| \frac{Q_H}{W} \right| \xrightarrow{\text{Carnot}} \frac{T_H}{T_H - T_L} \quad \text{Clausius: } \sum \frac{\Delta Q}{T} \leq 0 \quad \oint \frac{dQ}{T} \leq 0$$

$$\text{Entropi: } dS = \frac{dQ_{\text{rev}}}{T} \quad \Delta S_{12} = S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{dQ_{\text{rev}}}{T} \quad S = k_B \ln w$$

---

**Elektrisitet og magnetisme:**


---

Coulombs lov:  $\vec{F}(r) = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$     Coulomb potensialet:  $V(r) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r}$

Gauss lov:  $Q = \sum q_i = \epsilon_0 \Phi_E = \epsilon_0 \oint \vec{E} \cdot d\vec{A}$

Kapasitans:  $C = \frac{\epsilon_0 A}{d}$      $W = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} Q^2 / C$      $\frac{W}{V} = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2$

Kraft på strømleder:  $\vec{F} = I \vec{l} \times \vec{B}$     Lorentzkraften:  $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$

Kraft mellom to ledere:  $F = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I_1 I_2 l}{r}$     Biot-Savarts lov:  $d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} I_2 \frac{d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$

Amperes lov:  $\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu_0 I$     Magnetisk fluks:  $\Phi_B = \int_A \vec{B} \cdot d\vec{A}$

Faradays induksjonslov:  $V_{ind} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$     Selvinduksjon:  $V_{ind} = -L \frac{dI}{dt}$      $\frac{W}{V} = \frac{B^2}{2\mu_0}$

Maxwells ligninger:  $\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$      $\nabla \times \vec{B} = \mu_0 [\vec{j} + \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}]$      $\epsilon_0 \nabla \cdot \vec{E} = \rho$      $\nabla \cdot \vec{B} = 0$

---