



# Försättsblad till skriftlig tentamen vid Linköpings Universitet

<b>Datum för tentamen</b>	2012-08-15
<b>Sal</b>	TER2
<b>Tid</b>	8 – 13
<b>Kurskod</b>	TFYA13
<b>Provkod</b>	TEN1
<b>Kursnamn/benämning</b>	Elektromagnetism
<b>Institution</b>	IFM
<b>Antal uppgifter som ingår i tentamen</b>	5
<b>Antal sidor på tentamen (inkl. försättsbladet)</b>	6
<b>Jour/Kursansvarig</b>	Peter Münger
<b>Telefon under skrivtid</b>	013 - 28 1893
<b>Besöker salen ca kl.</b>	9:30 och 11:30
<b>Kursadministratör (namn + tfnr + mailadress)</b>	Karin Bogg 013 - 28 1229 karbo@ifm.liu.se
<b>Tillåtna hjälpmedel</b>	Physics Handbook; Carl Nordling, Jonny Österman Räknedosa (tömd på program och annan information) Formelblad (utgörs av de sista bladen på tentan) Matematiska tabeller, tex Beta, behövs dock ej
<b>Övrigt</b>	Betyg: 8-11 poäng 3, 12-15 poäng 4, 16-20 poäng 5 Elektromagnetism sommarkurs (TFYA61): Bonuspoäng steg 1 ger 1 poäng på denna tentamen Bonuspoäng steg 2 ger 2 poäng på denna tentamen Lösningar anslås på anslagstavlan utanför kursexpeditionen i fysikhuset och på kurshemsidan: <a href="http://www.ifm.liu.se/courses/TFYA13">http://www.ifm.liu.se/courses/TFYA13</a>
<b>Antal exemplar i påsen</b>	

1. En liten partikel med massa  $m$  och laddning  $q$  befinner sig i ett konstant magnetfält  $\vec{B} = B_0 \hat{z}$ . Vid en viss tidpunkt,  $t = 0$ , har partikeln hastigheten  $\vec{v} = v_{x0} \hat{x} + v_{z0} \hat{z}$ . Om man förutom det magnetiska fältet även har ett elektriskt fält  $\vec{E} = -E_0 \hat{z}$  kan man få partikeln att komma tillbaka till samma punkt som den var vid tiden  $t = 0$ . Alla konstanter  $B_0$ ,  $v_{x0}$  och  $v_{z0}$  är positiva.

(a) Bestäm  $E_0$ , uttryckt i  $B_0$ ,  $v_{x0}$  och  $v_{z0}$ , så att partikeln kommer tillbaka till samma punkt som den var vid tiden  $t = 0$  efter att ha färdats så kort sträcka som möjligt. (3p)

(b) Bestäm partikelns hastighet i detta ögonblick. (1p)

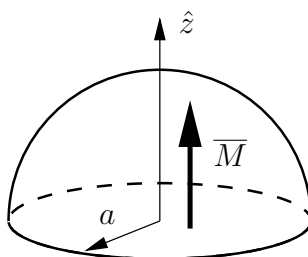
2. En laddningsfördelning ges i sfäriska koordinater av

$$\rho(r) = \frac{\rho_0 a^5}{r(r^2 + a^2)^2}$$

där  $a$  är en konstant med dimension längd och  $\rho_0$  är en konstant med dimension laddning/volymsenhet. Relativ dielektricitetskonstant,  $\epsilon_r = 1$  överallt. Beräkna potentialen  $V(r)$  om referenspunkten är vald så att  $V(r) \rightarrow 0$  då  $r \rightarrow \infty$ . Av fysikaliska skäl kräver vi att  $\vec{E}$  är ändlig då  $r \rightarrow 0$ . Tips: Olika lösningsmetoder ger olika svår matematik. (4p)

3. Området mellan två koncentriska ledande sfärer är fyllt med ett material vars relativa dielektricitetskonstant  $\epsilon_r = 1$  och genomslagshållfasthet är  $E_{max}$ . Den yttre sfärens radie är  $b$ . Hur stor skall radien,  $a$ , hos den inre sfären vara för att man skall kunna lagra så stor elektrostatisk energi som möjligt i kondensatorn? (4p)

4. Figuren nedan illustrerar en permanentmagnet i form av ett halvklot. Magnetiseringen är  $\vec{M} = M \hat{z}$  där  $M$  är en konstant i hela halvklotet. Beräkna den magnetiska flödestätheten  $\vec{B}$  i origo (i centrum av halvklotets plana yta). Halvklotets radie är  $a$ . (4p)



5. En stor cirkulär slinga med radie  $a$  rör sig med konstant hastighet  $\bar{v}$  mot och förbi en stationär magnetisk dipol  $\bar{m}$ . Det magnetiska dipolmomentet är placerat på och riktat längs slingans symmetriaxel. Slingans hastighet är längs symmetriaxeln. Dipolen kan betraktas som mycket liten i förhållande till slingans radie. Beräkna den maximala elektromotoriska spänning som induceras i slingan. Spänningen skall räknas positiv för positiv omloppsriktning i slingan relativt den magnetiska dipolens riktning. (4p)



**Lycka till!**

## FORMELBLAD TILL Y-LINJENS KURS I ELEKTROMAGNETISM.

Maxwells ekvationer:

$$\nabla \cdot \bar{D} = \rho, \quad \nabla \times \bar{E} = -\frac{\partial \bar{B}}{\partial t}, \quad \nabla \cdot \bar{B} = 0, \quad \nabla \times \bar{H} = \bar{J} + \frac{\partial \bar{D}}{\partial t}$$

---

$$\bar{D} = \epsilon_0 \bar{E} + \bar{P}, \quad \nabla \cdot \bar{P} = -\rho_p, \quad \bar{P} \cdot \hat{n} = \rho_{sp}, \quad \text{Poyntingvektor: } \bar{\mathcal{P}} = \bar{E} \times \bar{H}$$

---

$$\bar{B} = \mu_0 (\bar{H} + \bar{M}), \quad \nabla \times \bar{M} = \bar{J}_m, \quad \bar{M} \times \hat{n} = \bar{J}_{sm}$$

---

Potential och  $\bar{E}$ -fält från elektriskt dipolmoment.

$$V = \frac{p \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2}, \quad \bar{E} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2 \cos \theta \hat{r} + \sin \theta \hat{\theta})$$

---

Vektorpotential och  $\bar{B}$ -fält från magnetiskt dipolmoment.

$$\bar{A} = \frac{\mu_0 \bar{m} \times \hat{r}}{4\pi r^2}, \quad \bar{B} = \frac{\mu_0 m}{4\pi r^3} (2 \cos \theta \hat{r} + \sin \theta \hat{\theta})$$

---

Kraftmoment:  $\bar{T} = \bar{r} \times \bar{F}$ ,  $\bar{T} = \bar{m} \times \bar{B}$

---

$$\text{Elektromotorisk kraft: } \varepsilon = \oint_C (\bar{v} \times \bar{B}) \cdot d\bar{l} + \int_S \left( -\frac{\partial \bar{B}}{\partial t} \right) \cdot d\bar{S} = -\frac{d\Phi}{dt}$$

Några vanliga integraler:

$$\int \frac{dx}{(x^2 + a^2)^{1/2}} = \ln(x + (x^2 + a^2)^{1/2}) \quad ; \quad \int \frac{dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{x}{a^2(x^2 + a^2)^{1/2}}$$

$$\int \frac{x^2 dx}{(x^2 + a^2)^{1/2}} = \frac{x}{2}(x^2 + a^2)^{1/2} - \frac{a^2}{2} \ln(x + (x^2 + a^2)^{1/2}) ; \int \frac{dx}{x^2 + a^2} = \frac{1}{a} \arctan\left(\frac{x}{a}\right)$$

$$\int \frac{x^2 dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{-x}{(x^2 + a^2)^{1/2}} + \ln(x + (x^2 + a^2)^{1/2}) \quad ; \quad \int \frac{x^2 dx}{x^2 + a^2} = x - a \arctan\left(\frac{x}{a}\right)$$

$$\int \frac{x^3 dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = 2(x^2 + a^2)^{1/2} - \frac{x^2}{(x^2 + a^2)^{1/2}}$$


---

Några användbara vektoridentiteter ( $V$  och  $f$  är skalära funktioner):

$$\bar{A} \cdot (\bar{B} \times \bar{C}) = \bar{B} \cdot (\bar{C} \times \bar{A}) = \bar{C} \cdot (\bar{A} \times \bar{B})$$

$$\bar{A} \times (\bar{B} \times \bar{C}) = \bar{B}(\bar{A} \cdot \bar{C}) - \bar{C}(\bar{A} \cdot \bar{B})$$

$$\nabla(fV) = f \nabla V + V \nabla f$$

$$\nabla \cdot (f\bar{A}) = f \nabla \cdot \bar{A} + \bar{A} \cdot \nabla f$$

$$\nabla \times (f\bar{A}) = f \nabla \times \bar{A} + \nabla f \times \bar{A}$$

$$\nabla \cdot (\bar{A} \times \bar{B}) = \bar{B} \cdot (\nabla \times \bar{A}) - \bar{A} \cdot (\nabla \times \bar{B})$$

$$\nabla \cdot (\nabla V) = \nabla^2 V$$

$$\nabla \times (\nabla V) = \bar{0}$$

$$\nabla \times (\nabla \times \bar{A}) = \nabla(\nabla \cdot \bar{A}) - \nabla^2 \bar{A}$$

$$\nabla \cdot (\nabla \times \bar{A}) = 0$$


---

Gradient, divergens, rotation och Laplace-operator i olika koordinatsystem ( $V$  är en skalär funktion).

**Cartesiska koordinater** ( $x, y, z$ ):

$$\nabla V = \frac{\partial V}{\partial x} \hat{x} + \frac{\partial V}{\partial y} \hat{y} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{z}$$

$$\nabla \cdot \bar{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\nabla \times \bar{A} = \left[ \frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right] \hat{x} + \left[ \frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right] \hat{y} + \left[ \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right] \hat{z}$$

$$\nabla^2 V = \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}$$

---

**Cylindriska koordinater**  $(R, \phi, z)$ :

$$\nabla V = \frac{\partial V}{\partial R} \hat{R} + \frac{1}{R} \frac{\partial V}{\partial \phi} \hat{\phi} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{z}$$

$$\nabla \cdot \bar{A} = \frac{1}{R} \frac{\partial}{\partial R} (R A_R) + \frac{1}{R} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\nabla \times \bar{A} = \left[ \frac{1}{R} \frac{\partial A_z}{\partial \phi} - \frac{\partial A_\phi}{\partial z} \right] \hat{R} + \left[ \frac{\partial A_R}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial R} \right] \hat{\phi} + \frac{1}{R} \left[ \frac{\partial}{\partial R} (R A_\phi) - \frac{\partial A_R}{\partial \phi} \right] \hat{z}$$

$$\nabla^2 V = \frac{1}{R} \frac{\partial}{\partial R} \left( R \frac{\partial V}{\partial R} \right) + \frac{1}{R^2} \frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}$$

---

**Sfäriska koordinater**  $(r, \theta, \phi)$ :

$$\nabla V = \frac{\partial V}{\partial r} \hat{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} \hat{\theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \phi} \hat{\phi}$$

$$\nabla \cdot \bar{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta A_\theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi}$$

$$\begin{aligned} \nabla \times \bar{A} = & \frac{1}{r \sin \theta} \left[ \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta A_\phi) - \frac{\partial A_\theta}{\partial \phi} \right] \hat{r} + \frac{1}{r} \left[ \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \phi} - \frac{\partial}{\partial r} (r A_\phi) \right] \hat{\theta} + \\ & \frac{1}{r} \left[ \frac{\partial}{\partial r} (r A_\theta) - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right] \hat{\phi} \end{aligned}$$

$$\nabla^2 V = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial V}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial V}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2}$$