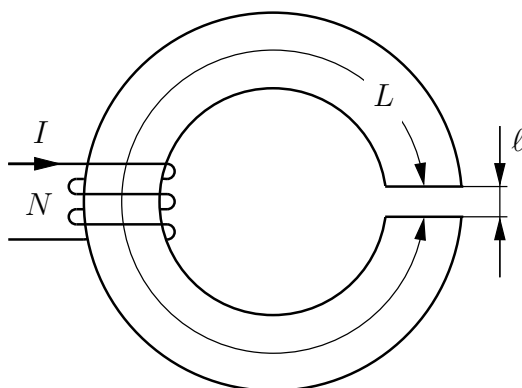




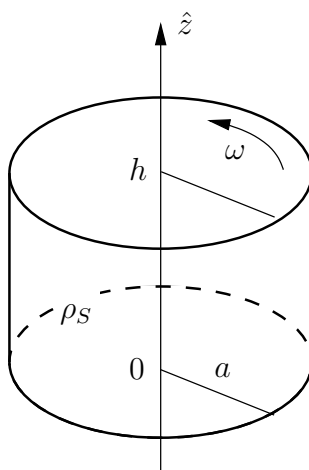
# Försättsblad till skriftlig tentamen vid Linköpings Universitet

<b>Datum för tentamen</b>	2012-01-14
<b>Sal</b>	KÅRA
<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>	Agne Virsilaitte Maras 013 - 28 1229 agnvi@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>	

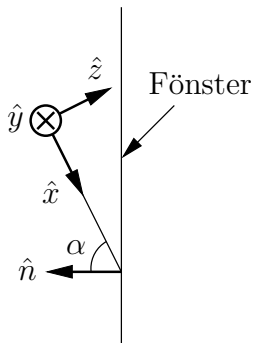
1. En sfärisk region med radien  $a$  innehåller en konstant friladdningstäthet  $\rho_0$ . I den sfäriska regionen beskrivs de elektriska egenskaperna av den inhomogena relativa dielektricitetskonstanten  $\epsilon_r = 1 + \alpha(r/a)^2$  där  $\alpha$  är en dimensionslös konstant och ledningsförmågan  $\sigma = 0$ . Utanför regionen är det vakuum och där finns det inga laddningar. Beräkna potentialen i en punkt på avståndet  $10a$  från den sfäriska regionens centrum då potentialens referenspunkt ligger i den sfäriska regionens centrum. (4p)
2. Ett magnetiskt material med relativ permeabilitet  $\mu_r = 150$ , längd  $L = 20,0$  cm och tvärsnittsarea  $A = 2,00$  cm<sup>2</sup> har böjts så att det bildar en praktiskt taget sluten ring. Luftgapets längd  $\ell = 1,00$  mm. Kring det magnetiska materialet har en spole med  $N = 100$  varv lindats som för strömmen  $I = 1,00$  A. Beräkna med vilken kraft luftgapet vill vidgas eller dras ihop. För full poäng ska det klart framgå om kraften vill öka eller minska luftgapet. (4p)



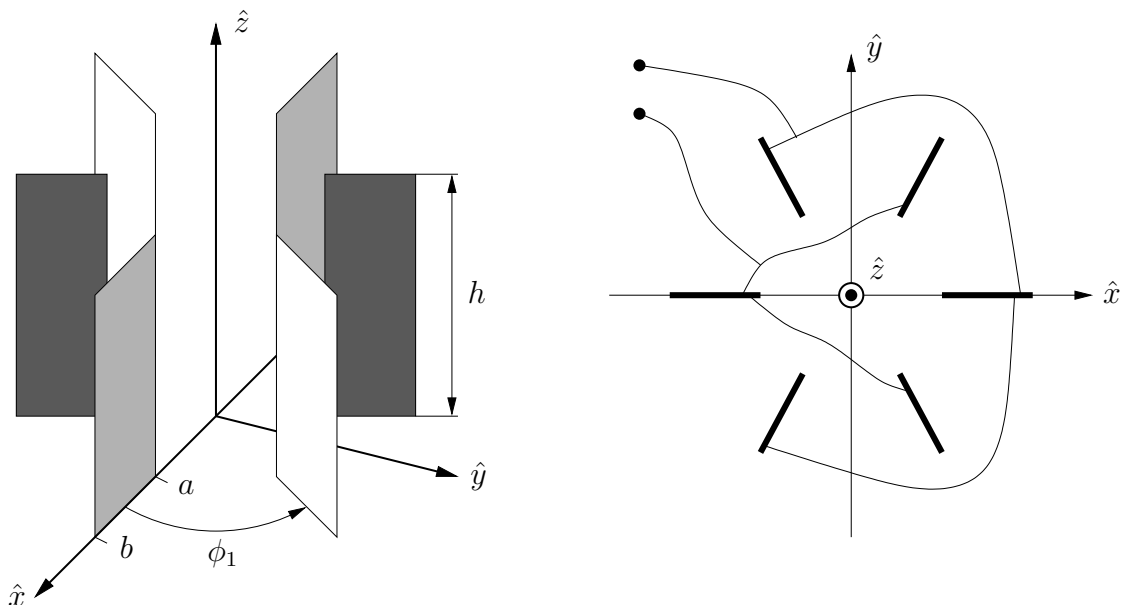
3. En tunn cylinder med radien  $a$  och höjden  $h$  av ett isolerande omagnetiskt material har på mantelns yttersida belagts med en konstant ytladdningstäthet  $\rho_s$ . Bestäm magnetiska flödestätheten  $\vec{B}(z)$  längs cylinderns axel då cylindern roterar med vinkelhastigheten  $\omega$  runt sin egen axel. (4p)



4. Antag att vi beskriver solljuset som träffar ett fönster en solig sommardag som en plan elektromagnetisk våg,  $\vec{E} = E_0 \sin(kx - \omega t)\hat{y}$ . (Se figur nedan.) Där  $\omega/k = c_0 \equiv$  ljushastigheten i vakuum. Antag vidare att utbredningsriktningen,  $\hat{x}$ , bildar vinkeln  $\alpha = 60^\circ$  med normalen till fönstret samt att  $E_0 = 1,00 \cdot 10^3$  V/m. Beräkna tidsmedelvärdet av energiflödet (watt per kvadratmeter) som träffar fönstret. (4p)



5. Betrakta en kondensator bestående av sex stora metallplan enligt figurerna nedan. Samtliga plan är mycket tunna och beskrivs i cylinderkoordinater av  $0 \leq z \leq h$ ,  $a \leq R \leq b$  och med  $\phi_i = \frac{i\pi}{3}$ ,  $i \in \{0,1,2,3,4,5\}$ . Planen med udda  $i$  är sinsemellan förbundna med en tunn tråd och utgör ena belägget i kondensatorn. Planen med jämna  $i$  är också sinsemellan förbundna med en tunn tråd och utgör det andra belägget i kondensatorn. Mellan planen är det vakuum och vi antar att potentialen  $V(R,\phi,z)$  är oberoende av  $R$  och  $z$  mellan planen. Beräkna under dessa förutsättningar kondensatorns kapacitans. (Tips: Poisson's ekvation mellan två av plan och koppla ihop!) (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**  $(r, \theta, \phi)$ :

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

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

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

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