



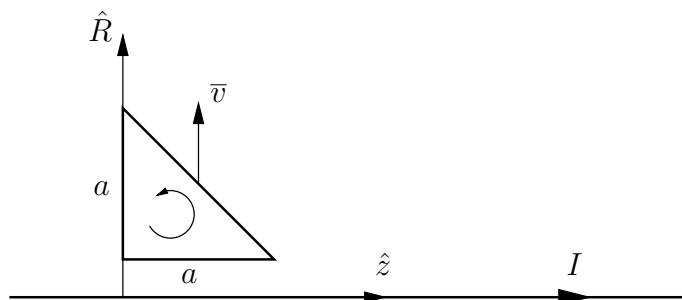
Försättsblad till skriftlig tentamen vid Linköpings Universitet

Datum för tentamen	2012-05-28
Sal	KÅRA T1 T2
Tid	8 – 13
Kurskod	TFYA13
Provkod	TEN1
Kursnamn/benämning	Elektromagnetism
Institution	IFM
Antal uppgifter som ingår i tentamen	5
Antal sidor på tentamen (inkl. försättsbladet)	6
Jour/Kursansvarig	Peter Münger
Telefon under skrivtid	013 - 28 1893
Besöker salen ca kl.	9:30 och 11:30
Kursadministratör (namn + tfnr + mailadress)	Karin Bogg 013 - 28 1229 karbo@ifm.liu.se
Tillåtna hjälpmedel	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
Övrigt	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: http://www.ifm.liu.se/courses/TFYA13
Antal exemplar i påsen	

1. Betrakta två ledande sfärer med radie a_1 respektive a_2 , ($a_2 > a_1$), som är sammanbundna med en tunn ledande tråd. Avståndet mellan sfärerna är mycket stort jämfört med a_2 . Då kan laddningen anses vara sfäriskt symmetriskt fördelad på respektive ledande sfär. Totala laddningen på de två sfärerna är Q .

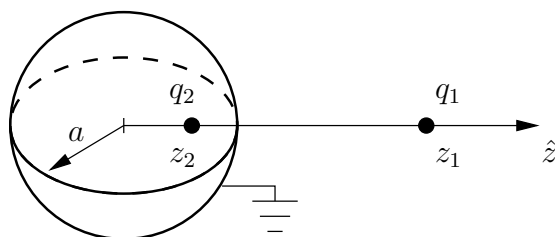


- (a) Beräkna laddningarna Q_1 och Q_2 , ($Q = Q_1 + Q_2$), som ligger på respektive sfär. (3p)
- (b) Beräkna elektriska fältstyrkan \bar{E}_1 och \bar{E}_2 precis utanför respektive sfär. (1p)
2. Mediet mellan två mycket långa koaxiella cylindriska metallskal har en ledningsförmåga σ som är konstant i rummet. Mediets relativa dielektricitetskonstant ϵ_r varierar dock med avståndet från cylinderaxeln R enligt $\epsilon_r = \alpha R$, där α är en konstant. Den inre cylindern har radie a och den yttre radie b . Cylindrarnas längd är ℓ med $\ell \gg b$. Den inre cylindern hålls på en potential $V_0 > 0$ relativt den yttre.
- (a) Beräkna den totala fria laddningen Q_a som ligger på den inre cylindern. (2p)
- (b) Beräkna resistansen, R_Ω , mellan cylindrarna. (2p)
3. Sök ett uttryck för den elektromotoriska spänning som induceras i slingan i nedanstående figur.



Slingan utgörs av en halv kvadrat med sidolängd a . Både slingan och den oändliga räta ledaren ligger i papprets plan. Slingan avlägsnar sig från ledaren med den konstanta hastigheten \bar{v} . Rörelsen sker hela tiden i papprets plan. Vid $t = 0$ sammanföll den halva kvadratens undre kant med ledaren. Den oändliga räta ledaren för en tidsberoende ström I . Både strömmen och den sökta elektromotoriska spänningen räknas positiva i de riktningar som angetts i figuren. (4p)

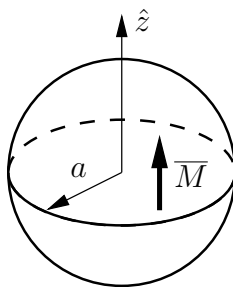
4. En punktladdning q_1 befinner sig på avståndet z_1 från centrum på ett sfäriskt metallskal. Metallskalet är jordat och har radien a . För att beräkna hur den inducerade laddningen fördelar sig på metallskalet är det lämpligt att använda spegelladdningsmetoden. Man tänker sig då att man ersätter metallskalet med en punktladdning q_2 , som av symmetriskäl måste ligga på en linje mellan laddningen q_1 och skalets centrum. Avståndet från skalets centrum till laddningen q_2 kallar vi för z_2 .



- (a) Visa nu att valet: $q_2 = -q_1 a/z_1$ och $z_2 = a^2/z_1$ gör att potentialen blir noll överallt på ett matematiskt sfäriskt skal med radien a och centrum där det borttagna metallskalet hade sitt centrum. (3p)
- (b) Beräkna kraften mellan q_1 och metallskalet. Ange även om den blir attraktiv eller repulsiv. (1p)
5. En permanentmagnet i form av en sfär, med radie a , har en magnetisering

$$\overline{M} = M_0(a - r)\hat{z}.$$

M_0 är en konstant och r är avståndet till sfärens centrum. Beräkna magnetiska flödestätheten \overline{B} i sfärens centrum. (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, ϕ, 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, θ, ϕ) :

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

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

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

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