



Försättsblad till skriftlig tentamen vid Linköpings Universitet

Datum för tentamen	2013-05-30
Sal	TER1 TER2
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	

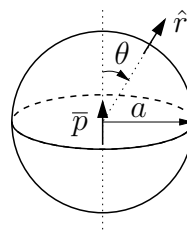
1. Mediet mellan två mycket långa koaxiella cylindriska metallskal har en ledningsförmåga σ_0 som är konstant i rummet. Mediets relativa dielektricitetskonstant ε_r varierar dock med avståndet från cylinderaxeln, R , enligt $\varepsilon_r = \alpha R$, där α är en konstant. Den inre cylindern har radie a och den yttre radie b . Den inre cylindern hålls på en högre potential än den yttre så att en strömtäthet flyter radiellt utåt. Om vi betraktar längden ℓ flyter en total ström I från inre mot yttre cylindern.

(a) Beräkna ett uttryck för potentialskillnaden mellan inre och yttre metallcylindrarna uttryckt i de givna storheterna. (2p)

(b) På grund av att materialet är inhomogent kommer det att finnas både fri laddningstäthet ρ och polarisationsladdningstäthet ρ_p i regionen $a < R < b$. Beräkna kvoten ρ/ρ_p . (2p)

2. Figuren nedan illustrerar ett tunt sfäriskt metallskal med radie a . I sfärens centrum finns en elektrisk dipol $\vec{p} = p\hat{z}$. Metallskalet, som är oladdat, gör att potentialen i området $r < a$ kommer att avvika från vad vi är vana vid i samband med elektriska dipoler. Potentialen blir:

$$V(r, \theta, \phi) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \left[\frac{\vec{p} \cdot \hat{r}}{r^2} - \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{a^3} \right].$$

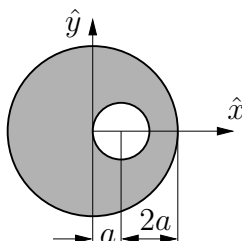


(a) Härled ett uttryck för ytladdningstätheten av fria laddningar på metallskalets insida, ρ_{S-} . (2p)

(b) Ange motsvarande ytladdningstäthet av fria laddningar på metallskalets utsida, ρ_{S+} , om det är vakuum överallt utanför skalet. Motivera svaret! (2p)

3. En sfär av ett icke linjärt dielektriskt material med radie a är placerad med sitt centrum i origo i ett sfäriskt koordinatsystem. Sfären är polariserad så att polarisationen är $\vec{P} = k r \hat{r}$ där k är en konstant. Beräkna potentialen i hela rummet, dvs $V(r)$ för alla r , med potentialens referenspunkt i oändligheten. (4p)

4. Figuren nedan illustrerar tvärsnittet av en oändligt lång ledare med cirkulärt tvärsnitt och med ett oändligt långt coaxiellt hål med cirkulärt tvärsnitt. Cylinderns radie är $3a$. Det coaxiella hålets radie är a och dess symmetrilinje är på avståndet a från ledarens symmetrilinje. Totalt transporterar den solida delen av ledaren en ström I , jämt fördelad över tvärsnittsytan, ut ur papprets plan i figuren, \hat{z} .

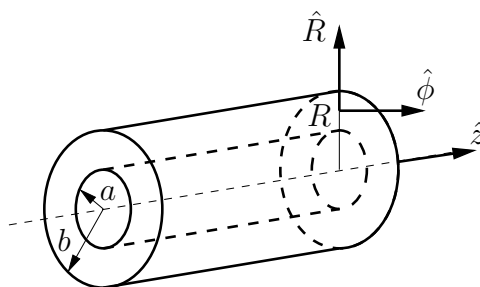


Beräkna magnetiska flödestätheten för varje punkt i planet som innehåller de båda cylindrarnas symmetriaxlar, xz -planet i figuren. (4p)

5. En mycket lång koaxialkabel består av en cylindrisk innerledare med ytterradie a och en coaxiell cylindrisk ytterledare med innerradie b . Båda cylindrarna antas vara perfekta ledare. Området mellan cylindrarna är fyllt med en isolator som beskrivs av en konstant relativ dielektricitetskonstant ϵ_r och en konstant relativ permeabilitet μ_r . Det magnetiska fältet mellan cylindrarna är:

$$\overline{B}(R,z,t) = \frac{\mu_0 \mu_r I_0}{R \ln(b/a)} \cos(kz - \omega t) \hat{\phi},$$

där k och ω är konstanter samt t är tiden. I_0 är en konstant relaterad till strömmens amplitud i koaxialkabeln.



- (a) Sök den elektriska fältstyrkan \overline{E} mellan cylindrarna. Eventuella tidsberoende bidrag kan sättas till noll. (1p)
- (b) Bestäm kvoten ω/k uttryckt i ϵ_0 , ϵ_r , μ_0 och μ_r utgående från Maxwell's ekvationer. (1p)
- (c) Beräkna tidsmedelvärdet av den i koaxialkabeln transporterade effekten. (2p)

Lycka till!

FORMELBLAD TILL Y-LINJENS KURS I ELEKTROMAGNETISM.

Maxwells ekvationer:

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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) :

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

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

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

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