

# Tentamen i Vektorfält och elektromagnetisk fältteori, EEN190

- Tid:** 2024-06-05, kl. 8:30-13:30
- Hjälpmedel:** Physics Handbook  
Beta Mathematics Handbook  
Typgodkänd kalkylator  
Formelsamlingar i vektorfält och elektromagnetisk fältteori med egna formler skrivna på sista sidan.  
Inga andra anteckningar eller lösta tal är tillåtna.
- Förfrågningar:** Andreas Fhager
- Lösningar:** Anslås på kursens hemsida senast första vardagen efter tentan.
- Resultatet:** Distribueras via LADOK.
- Granskning:** Plats och tid annonseras på kurshemsidan.
- Om rättningen:** Svar och lösningar skall motiveras och förklaras.  
Skriv tydligt och förklara vad ni gör i er lösning och vilken metod som används.  
Poängavdrag görs för otydliga figurer och lösningar samt lösningar som inte förklaras eller motiveras.  
Mindre allvarliga fel och rena räknefel leder till mindre avdrag.  
Mer allvarliga, principiella fel och metodfel leder till större avdrag.  
Poängavdrag görs även för utelämnade referensriktningar, dimensionsfel och uppenbart orimliga svar.
- Betygsgränser:** Betyg 3: Totalt 36, varav  $\geq 21$  på problemdelen och  $\geq 8$  på teorin  
Betyg 4: Totalt 48, varav  $\geq 26$  på problemdelen och  $\geq 10$  på teorin  
Betyg 5: Totalt 60, varav  $\geq 31$  på problemdelen och  $\geq 12$  på teorin

***Svaren på teoridelen skall ges på tesen som lämnas in.***

Teorifrågorna besvaras genom att markera en av rutorna efter varje påstående. En och endast en ruta på varje rad skall markeras. De tre svarsalternativen är *Ja*, *Vet ej* och *Nej*. Alternativet *Vet ej* är markerat med "?" på tesen. För varje påstående ger korrekt svar +0,2 poäng och inkorrekt svar -0,2 poäng. *Vet ej* är neutralt och ger 0 poäng. Förståelseuppgifterna ger maximalt 1 poäng och lägst -1 poäng och man kan därför få 1 poäng även med ett *Vet ej* svar.

**Anonym kod:** \_\_\_\_\_

**Lycka till!**

# 1

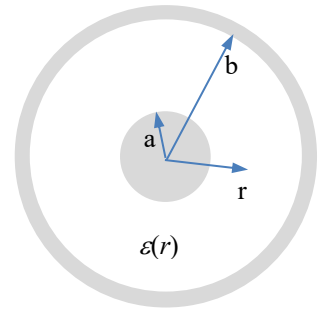
## Problemlösningsdel (12 poäng)

- a. Beräkna linjeintegralen  $\oint_C r \times dr$ , där kurvan  $C$  utgörs av ellipsen som beskrivs av ekvationen  $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$ . Beräkningen längs  $C$  skall utföras i moturs riktning. (4p)
- b. Använd Stokes teorem för att visa att  $\oint_C f \nabla g \cdot dr = - \oint_C g \nabla f \cdot dr$  för en godtycklig sluten kurva  $C$ . De skalära fälten  $f$  och  $g$  kan antas vara deriverbara. (4p)
- c. Utför en beräkning för att hitta skalfaktorerna och därmed volymelementet för koordinatsystemet  $(u, v, \theta)$ , vilket definieras av ekvationerna  $x_1 = uv \cos(\theta)$ ,  $x_2 = uv \sin(\theta)$ ,  $x_3 = (u^2 - v^2)/2$  där  $u$  och  $v$  antar positiva värden och  $0 < \theta < 2\pi$ . Beräkna därefter volymen av området som innesluts innanför de krökta ytorna  $u = 1$  och  $v = 1$  (4p).

## 2 (Elektrostatik)

### Problemlösningsdel (8 poäng)

Inner- respektive ytterradien hos ledarna i en koaxialkabel är  $a$  respektive  $b$ , se figur. Utrymmet mellan ledarna är fyllt med ett inhomogent medium där permittiviteten  $\epsilon$  är en funktion av radien,  $r$ . Ytterledaren är jordad och innerledaren har potentialen  $U_0$ .



a) Visa genom en beräkning hur permittivitetsens beroende av radien  $r$  måste se ut för att E-fältet ska bli konstant mellan ytter- och innerledarna.

b) Beräkna polarisationsladdningstätheten  $\rho_v$  och ytpolarisationsladdningstätheten  $\rho_s$  för samma område, dvs det område där E-fältet är konstant.

### Teoridel (4 poäng)

c) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i *elektrostatiken* räcker ett av Maxwells postulat.

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i *elektrostatiken* behövs två av Maxwells postulat.

I *elektrostatiken* är E-fältet irrotellt.

I *elektrostatiken* är E-fältet konservativt.

Den grundläggande fysiken i *elektrostatiken* bygger **bland annat** på att D-fältet är källfritt.

Den grundläggande fysiken i *elektrostatiken* bygger **bland annat** på att E-fältet är källfritt.

d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

Det statiska E-fältet i vacuum är alltid  $E = 0$ .

Fältet utanför ett dielektriskt skal med,  $\epsilon_r = 2$ , med en sfäriskt formad laddningsfördelning centrerad i håligheten är lika stort som fältet från enbart laddningsfördelningen om man tar bort det dielektriska skalet.

Fältet utanför ett metallskal, med en sfäriskt formad laddningsfördelning centrerad i håligheten är lika stort som fältet från enbart laddningsfördelningen om man tar bort metallskalet.

E-fältet,  $E$ , har enheten C/m.

Speglingsmetoden kan användas för att lösa Poissons ekvation i godtycklig geometri.

Speglingsmetoden kan användas för att lösa Poissons ekvation i vissa geometrier med lämplig symmetri.

e) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga? (Frågan gäller elektostatik)

ja ? nej

På litet avstånd från en elektrisk dipol avtar E-fältet som  $1/R^3$ .

På stort avstånd från en elektrisk dipol avtar E-fältet som  $1/R^3$ .

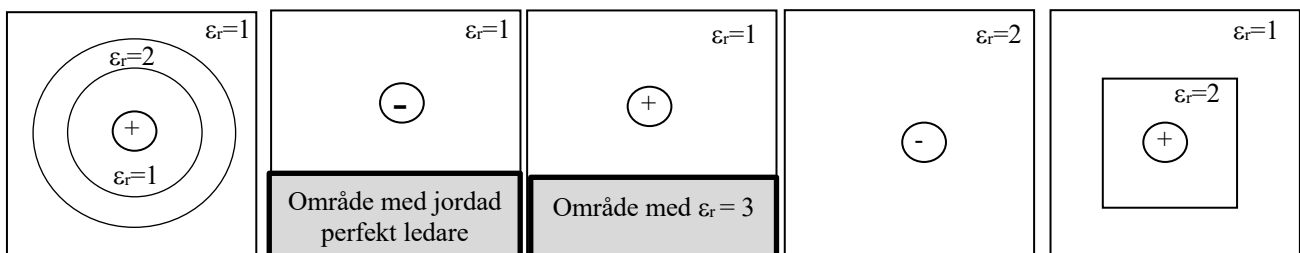
Elektriska dipoler används för att modellera den materialegenskap som kallas *permittivitet*.

Elektriska dipoler används för att modellera den materialegenskap som kallas *konduktivitet*.

Exakt resistansberäkning kan göras om de exakta strömbanorna är kända.

Exakt resistansberäkning kan göras om de exakta ekvipotentialytorna är kända.

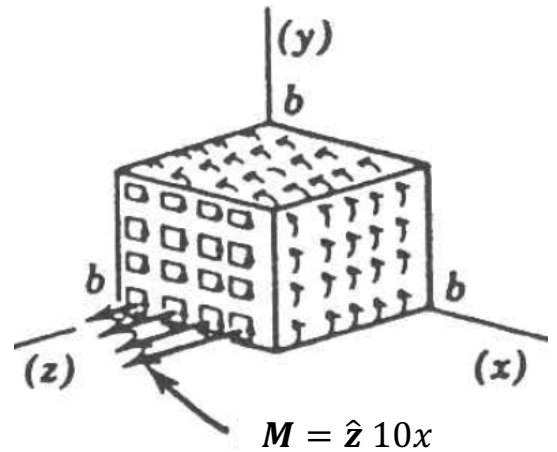
f) I följande figurer visas ett antal exempel med laddningsfördelningar som befinner sig inneslutna eller i närheten av olika material. Markera var det uppstår **yt-polarisationsladdning**. Alla bilder visar tvärsnitt av olika konfigurationer av positiva och negativa små sfäriska laddningar, som utgör sk fria laddningar. Laddningarna befinner sig i omgivning av material som beskrivs i figurerna. För poäng ska det principiella utseendet vara korrekt i det markerade kvadratiska området för respektive konfiguration. (Korrekt svar ger +0,2p och felaktigt svar ger -0,2p på samma sätt som övriga teorifrågor) (1 poäng)



### 3 (Magnetostatik)

#### Problemlösningsdel (8 poäng)

En kub, med sidlängderna,  $b$ , är orienterad med sina kanter längs med de kartesiska koordinataxlarna och består av ett magnetiskt material, se figuren. Kuben placeras i ett statiskt magnetfält så att en magnetisering uppstår i kubens. Magnetiseringsfältet som uppstår beskrivs av uttrycket  $\mathbf{M} = \hat{z} 10x \text{ A/m}$ .



- a) Finns det någon magnetiseringsströmtäthet i kubens? I så fall, beräkna denna.
- b) Finns det någon yt-magnetiseringsströmtäthet på kubens? I så fall, beräkna dessa.

#### Teoridel (4 poäng)

c) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

- |  |                          |                          |
|--|--------------------------|--------------------------|
| För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i magnetostatiken räcker ett av Maxwells postulat.   | ja ?                     | nej                      |
| För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i magnetostatiken behövs två av Maxwells postulat.   | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I magnetostatiken är B-fältet är virvelfritt.  | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I magnetostatiken är H-fältet är virvelfritt.  | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i magnetostatiken bygger bl.a. på att B-fältet alltid måste ha en nollskild divergens för att några B-fält ska existera. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I magnetostatiken kan H-fältet under vissa förutsättningar ha en nollskild divergens.  | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

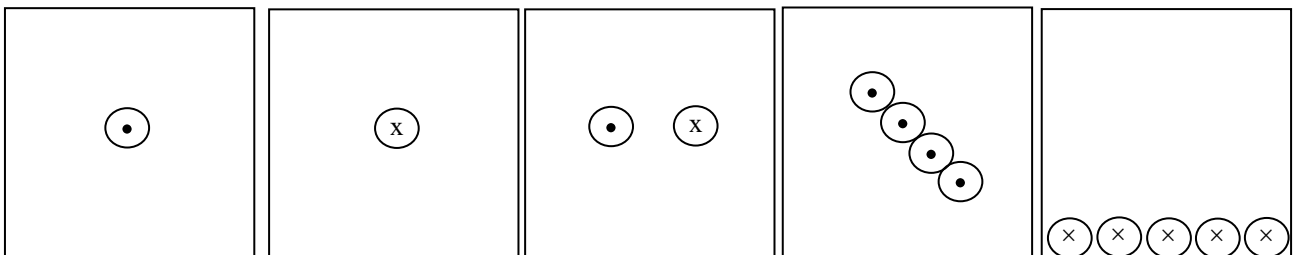
d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga? (Frågan gäller magnetostatik)

- |  |                          |                          |
|--|--------------------------|--------------------------|
| Strömtäthetsfältet, $\mathbf{J}$ , har enheten $\text{A/m}^2$ .                          | ja ?                     | nej                      |
| Kontinuitetsekvationen formuleras som $\nabla \cdot \mathbf{E} = \mathbf{0}$ i statiken. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| H-fältets roll i magnetostatiken påminner om D-fältets roll i elektrostatiken.           | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Ohms lag gäller för en konvektionsström.   | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Ohms lag gäller för en konduktionsström.   | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Ett blixtnedslag är ett exempel på en konvektionsström.                                  | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

e) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

- |   |                          |                          |
|---|--------------------------|--------------------------|
| Normalkomponenten av strömtäthetsfältet, $\mathbf{J}$ , är alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material.   | ja ?                     | nej                      |
| Tangentialkomponenten av strömtäthetsfältet, $\mathbf{J}$ , är alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material.   | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| En förutsättning för att använda Amperes lag för fältberäkning är bland annat att man med symmetriargument kan hitta en s.k. Ampereslinga, där B-fältet är riktat i samma riktning som Ampereslingan. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| En förutsättning för att använda Amperes lag för fältberäkning är bland annat att man med symmetriargument kan hitta en s.k. Ampereslinga, där B-fältet har konstant belopp på Ampereslingan.         | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Biot-Savarts lag kan alltid användas vid beräkningar av B-fält.   | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Amperes lag kan alltid användas i stället för Biot-Savarts lag vid fältberäkningar.   | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

f) Skissa B-fältet runt följande strömmar. Alla bilder visar tvärsnitt av olika konfigurationer av strömmar som går in eller ut ur papperets plan, antag att strömmarna befinner sig ensamma i vakuum (om inget annat anges). För poäng ska det principiella utseendet vara korrekt i hela det markerade kvadratiska området för respektive konfiguration. (Korrekt svar ger +0,2p och felaktigt svar ger -0,2p på samma sätt som övriga teorifrågor) (1 poäng)

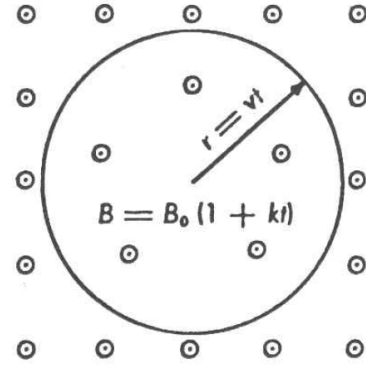


# 4

## Problemlösningsdel (8 poäng)

En cirkulär ledare har radien  $r$ . Antag att ledaren värms upp, vilket resulterar i att metallen i ledaren expanderar. Radien ökar därför som funktion av tiden och kan uttryckas som  $r = vt$ , där  $v$  är en konstant hastighet. Antag vidare att ledaren placeras i ett tidsvarierande magnetfält, där B-fältets belopp beskrivs av uttrycket  $B = B_0(1 + kt)$ .

$B_0$  och  $k$  är konstanter. B-fältets riktning är vinkelrätt ut ur papperets plan, och ledaren ligger också placerad i papperets plan, se figuren.



a) Beräkna den inducerade emk'n (spänningen) i slingan.

## Teoridel (4 poäng)

b) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i *tidsvarierande fältproblem* räcker det med två av Maxwells postulat.

ja ? nej

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i *tidsvarierande fältproblem* krävs alla fyra Maxwells postulat.

Den grundläggande fysiken i *problemlösningsdelen ovan* bygger bl.a. på att B-fältet är källfritt.

Den grundläggande fysiken i *problemlösningsdelen ovan* bygger bl.a. på att E-fältet är källfritt.

Den grundläggande fysiken i *problemlösningsdelen ovan* bygger bl.a. på att B-fältet är virvelfritt.

Den grundläggande fysiken i *problemlösningsdelen ovan* bygger bl.a. på att E-fältet är virvelfritt.

c) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

I elektromagnetismen (dynamik) är E-fältets tangentialkomponent kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permittivitet.

I elektromagnetismen (dynamik) är E-fältets normalkomponent kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permittivitet.

I elektromagnetismen (dynamik) är H-fältets tangentialkomponent kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permeabilitet.

I elektromagnetismen (dynamik) är H-fältets normalkomponent kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permeabilitet.

E-fältets tangentialkomponent på en perfekt ledande yta är alltid noll för tidsvarierande fält.

E-fältets normalkomponent på en perfekt ledande yta är alltid noll för tidsvarierande fält.

d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

Om alla konstanter i problemlösningstalet ovan är positiva och tiden ökar kommer den inducerade spänningen att driva en ström som cirkulerar **motsols** i slingan.

Om konstanterna  $v$  och  $k$  i problemlösningstalet ovan är negativa,  $B_0$  är positiv och tiden ökar kommer den inducerade spänningen att driva en ström som cirkulerar **motsols** i slingan.

Om  $v = 0$  och  $k > 0$  i problemlösningstalet ovan,  $B_0 > 0$  och tiden ökar kommer den inducerade spänningen att driva en ström som cirkulerar **medsols** i slingan.

Om  $v > 0$  och  $k = 0$  i problemlösningstalet ovan,  $B_0 > 0$  och tiden ökar kommer den inducerade spänningen att driva en ström som cirkulerar **medsols** i slingan.

Den magnetiska vektorpotentialen relateras till magnetfältet som  $\nabla \cdot \mathbf{A} = \mathbf{B}$ .

Den magnetiska vektorpotentialen relateras till magnetfältet som  $\nabla \times \mathbf{A} = \mathbf{B}$ .

e) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

Man kan välja rotationen av den magnetiska vektorpotentialen fritt i dynamiken.

Man kan välja divergensen av den magnetiska vektorpotentialen fritt i dynamiken.

Det länkade flödet används då man beräknar egeninduktansen hos en spole.

En spoles egeninduktans beror bland annat på hur stor strömmen är i spolen.

En spoles egeninduktans beror bland annat på antalet lindningsvarv.

En cylindrisk spoles egeninduktans beror bland annat på om det finns ett material med magnetiska egenskaper inuti spolen.

# 5

## Problemlösningsdel (8 poäng)

En våg med ett sinusformat tidsberoende beskrivs av det komplexa E-fältet

$$\vec{E} = (12\hat{x} + 9\hat{y})e^{-j(3x-4y)}e^{-(3x-4y)} V/m$$

- a) I vilken riktning utbreder sig vågen?
- b) Beskriver uttrycket en plan våg? Motivera ditt svar.
- c) Bestäm tillhörande komplexa H-fält.

### Teoridel (4 poäng)

**d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?**

ja ? nej

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan räcker två av Maxwells postulat.

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan krävs alla fyra Maxwells postulat.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bl.a.** på att rotationen av E-fältet är lika med minus tidsderivatan av B-fältet.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bl.a.** på att B-fältet är divergensfritt.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bl.a.** på att rotationen av B-fältet är lika med permeabilitetskonstanten i vakuum gånger strömtäthetsfältet.

Den grundläggande fysiken i problemlösningsdelen ovan bygger **bl.a.** på att divergensen av E-fältet är lika med volym-laddningstätheten av laddningarna dividerat med permittivitetskonstanten i vakuum.

**e) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?**

ja ? nej

Beräkning med komplexa fält, j $\omega$ -metoden, bygger på att man kan anta att fälten varierar cosinusformat (eller sinusformat) i tiden.

Beräkning med komplexa fält, j $\omega$ -metoden, kan endas användas för beräkningar på plana vågor.

Plana vågor kan endast existera om fälten varierar cosinusformat (eller sinusformat) i tiden

E-fältet som utbreder sig runt en punktladdning, vars laddning är konstant i tiden, är ett exempel på en plan våg.

E-fältet som utbreder sig runt en punktladdning vars laddning varierar sinusformat i tiden är ett exempel på en plan våg.

Potentialfältet,  $V$ , som utbreder sig runt en punktladdning vars laddning varierar sinusformat i tiden är ett exempel på en retarderad potential.

**f) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?**

ja ? nej

Snells lag gäller i gränssytor med olika permittivitet men samma permeabilitet på var sida om gränssytan.

Snells lag gäller i gränssytor med samma permittivitet men olika permeabilitet på var sida om gränssytan.

Snells brytningslag relaterar infallsvinkel till utfallsvinkeln hos den transmitterade vågen.

Snells brytningslag kan härledas genom att betrakta randvillkoren för normalkomponenterna av E- och H-fälten i gränssytan.

Snells lag säger att när infallsvinkeln är mindre än kritiska vinkeln uppstår totalreflektion.

Totalreflektion kan användas för att beskriva funktionen hos en vanlig spegel.

**g) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?**

ja ? nej

Beräkning med Snells lag förutsätter att den infallande vågen är en plan våg.

Beräkningar med Fresnells ekvationer förutsätter att den infallande vågen är en plan våg.

Beräkningar med Fresnells ekvationer förutsätter att den infallande vågen varierar sinusformigt i tiden.

Brewstervinkeln definieras både för vågor med polarisering parallellt och vinkelrätt mot infallsplanet.

Brewstervinkeln är densamma som den kritiska vinkeln, vilken beräknas ur Snells lag.

Vinkeln vid vilken Brewstervinkeln inträffar härleds från Fresnell's ekvationer

# 6

## Problemlösningssdel (8 poäng)

En Hertzdipol som beskrivs med det komplexa dipolmomentet  $\mathbf{p} = p_0 \hat{z}$  är placerad i origo.

a) Bestäm tidsmedelvärdet av Poyntingvektorn som funktion av de sfäriska koordinaterna  $r$  och  $\theta$  i dipolens fjärrfältszon. (4p)

b) Beräkna hur stor andel av den totala utstrålade effekten som utstrålas inuti en kon som beskrivs av uttrycket  $0 < \theta < \frac{\pi}{3}$ . (4p)

Ledning 1: Uppgift "b" kan lösas med hjälp av integrationsberäkningar vid godtyckligt avstånd från dipolen.

Ledning 2:  $\int \sin^3(x) dx = \frac{1}{3} \cos^3(x) - \cos(x) + k$ , där  $k$  är en (integrations)konstant.

## Teoridel (4 poäng)

c) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i problemlösningssdelen ovan räcker två av Maxwells postulat.

För att fullständigt beskriva den grundläggande fysiken i problemlösningssdelen ovan krävs alla fyra Maxwells postulat.

Den grundläggande fysiken i problemlösningssdelen ovan bygger bl.a. på att rotationen av E-fältet är lika med minus tidsderivatan av B-fältet.

Den grundläggande fysiken i problemlösningssdelen ovan bygger bl.a. på att B-fältet är divergensfritt.

Den grundläggande fysiken i problemlösningssdelen ovan bygger bl.a. på att rotationen av B-fältet är lika med permeabilitetskonstanten i vakuum gånger strömtäthetsfältet.

Den grundläggande fysiken i problemlösningssdelen ovan bygger bl.a. på att divergensen av E-fältet är lika med volym-laddningstätheten av laddningarna dividerat med permittivitetskonstanten i vakuum.

d) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

En dipol, som är en kvarts våglängd lång, har ett isotropt strålningsdiagram, dvs den strålar lika mycket i alla riktningar.

En halv vågsdipol har ett isotropt strålningsdiagram, dvs den strålar lika mycket i alla riktningar.

En Hertzdipol har ett isotropt strålningsdiagram, dvs den strålar lika mycket i alla riktningar.

Hertzdipolen har högre strålningsresistans även en halv vågsdipol.

En bra och effektiv sändarantenn karakteriseras av att dess strålningsresistans är hög.

En bra och effektiv mottagarantenn karakteriseras av att dess strålningsresistans är hög.

e) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

Ett strålningsdiagram säger något om hur en antennens riktning beroende ser ut.

Antennförstärkningen säger något om hur en antennens riktning beroende ser ut.

Direktiviteten säger något om hur en antennens riktning beroende ser ut.

Två halv vågsdipoler kan arrangeras bredvid varandra så att antennenordningens direktivitet är högre än den för en ensam halv vågsdipol.

Två halv vågsdipoler kan arrangeras bredvid varandra så att antennenordningens strålningsdiagram blir isotropt.

Fälten som sänds ut från en antenn är exempel på retarderade potentialer.

f) Vilket eller vilka (om något) av följande påståenden är riktiga?

ja ? nej

För goda ledare gäller  $\sigma/\omega\epsilon \gg 1$ .

I en god ledare är  $\alpha = \beta$ .

Summan av reflektionskoefficienten  $r$  och transmissionskoefficienten  $t$  för E-fältet är lika med ett, dvs  $r + t = 1$

Summan av reflektionskoefficienten  $R$  och transmissionskoefficienten  $T$  för effekt är lika med ett, dvs  $R + T = 1$

Reflektionskoefficienten för effekt hos E-fältet är lika med reflektionskoefficienten för E-fältet i kvadrat.

Reflektionskoefficienten för effekt hos E-fältet kan vara ett komplext tal.

- a) The parametric form of the ellipse is  $x = a\cos(\theta)$ ,  $y = b\sin(\theta)$ ,  $z = 0$ ,  $0 < \theta < 2\pi$ , so  $d\mathbf{r} = (-a\sin(\theta), b\cos(\theta), 0)d\theta$  and  $\mathbf{r} \times d\mathbf{r} = (0, 0, ab)d\theta$ . This means that the integral  $\oint \mathbf{r} \times d\mathbf{r}$  only has a component in the  $z$  direction and the magnitude of the integral is  $2\pi ab$ . Note that this is twice the area of the ellipse.
- b) Applying Stokes's theorem

$$\begin{aligned}\oint f\nabla g \cdot d\mathbf{r} &= \iint \nabla \times (f\nabla g) \cdot \mathbf{n}dS \\ &= \iint \nabla f \times \nabla g + f\nabla \times (\nabla g) \cdot \mathbf{n}dS \\ &= \iint \nabla f \times \nabla g \cdot \mathbf{n}dS\end{aligned}$$

Similarly,

$$\begin{aligned}\oint g\nabla f \cdot d\mathbf{r} &= \iint \nabla \times (g\nabla f) \cdot \mathbf{n}dS \\ &= \iint \nabla g \times \nabla f + g\nabla \times (\nabla f) \cdot \mathbf{n}dS \\ &= \iint \nabla g \times \nabla f \cdot \mathbf{n}dS = - \iint \nabla f \times \nabla g \cdot \mathbf{n}dS\end{aligned}$$

Therefore,

$$\oint f\nabla g \cdot d\mathbf{r} = - \oint g\nabla f \cdot d\mathbf{r}$$

- c) The scale factors are

$$\begin{aligned}h_u &= \left| \frac{\partial \mathbf{x}}{\partial u} \right| = |(v \cos \theta, v \sin \theta, u)| = (u^2 + v^2)^{1/2} \\ h_v &= \left| \frac{\partial \mathbf{x}}{\partial v} \right| = |(u \cos \theta, u \sin \theta, v)| = (v^2 + u^2)^{1/2} \\ h_\theta &= \left| \frac{\partial \mathbf{x}}{\partial \theta} \right| = |-uv \sin \theta, uv \cos \theta, 0| = uv\end{aligned}$$

So, the volume element is  $dV = (u^2 + v^2)uv$ . The volume  $V$  between the surfaces  $u = 1$  and  $v = 1$  is therefore

$$V = \int_0^1 \int_0^1 \int_0^{2\pi} (u^2 + v^2)uv \, d\theta du dv = 2\pi \int_0^1 u^4 v/4 + u^2 v^3/2 \, dv = \pi/2$$



## 2 - ELECTROSTATICS

a)  $\nabla \cdot \vec{D} = 0 \quad (\rho_v = 0)$

$$\nabla \cdot (\epsilon \vec{E}) = 0 \Rightarrow \epsilon \nabla \cdot \vec{E} + \vec{E} \cdot \nabla \epsilon = 0$$

$$\epsilon \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r \cdot E_r) + \vec{E} \cdot r \cdot \frac{\partial \epsilon}{\partial r} = 0$$

$$\epsilon \frac{1}{r} \left[ \vec{E}_r + r \frac{\partial E_r}{\partial r} \right] + \vec{E}_r \frac{\partial \epsilon}{\partial r} = 0$$

$$\Rightarrow \vec{E} \text{ constant, so: } \frac{\partial \epsilon}{\partial r} = 0$$

$$\rightarrow \frac{\epsilon}{r} \vec{E}_r + \vec{E}_r \frac{\partial \epsilon}{\partial r} = 0 \Rightarrow \epsilon = \frac{k}{r} \quad (k = \text{constant})$$

b)  $E_r = \frac{U_0}{b-a}$

$$\vec{P} = \vec{D} - \epsilon_0 \vec{E} = (\epsilon - \epsilon_0) \vec{E}$$

$$\begin{aligned} \rho_{pv} &= -\nabla \cdot \vec{P} = -\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} [r(\epsilon - \epsilon_0) E_r] = -\frac{E_r}{r} \frac{\partial}{\partial r} [r(\epsilon - \epsilon_0)] = \\ &= -\frac{E_r}{r} \left[ (\epsilon - \epsilon_0) + r \frac{\partial \epsilon}{\partial r} \right] = -\frac{E_r}{r} \left[ \left( \frac{k}{r} - \epsilon_0 \right) + r \left( -\frac{k}{r^2} \right) \right] = \\ &= \frac{E_r}{r} \epsilon_0 = \frac{U_0 \epsilon_0}{(b-a)r} \end{aligned}$$

$$\rho_{ps} = \vec{P} \cdot \vec{a}_m$$

$$\Rightarrow r = b$$

$$\rho_{ps}(r=b) = \left( \frac{k}{b} - \epsilon_0 \right) E_r \hat{r} \cdot \hat{r} = \left( \frac{k}{b} - \epsilon_0 \right) \frac{U_0}{b-a}$$

$$\Rightarrow r = a$$

$$\begin{aligned} \rho_{ps}(r=a) &= \left( \frac{k}{a} - \epsilon_0 \right) E_r \cdot \hat{r} (-\hat{r}) = \left( \epsilon_0 - \frac{k}{a} \right) E_r = \\ &= \left( \epsilon_0 - \frac{k}{a} \right) \frac{U_0}{b-a} \end{aligned}$$

3

a) Magnetiseringsströmtätheten beräknas som

$$\mathbf{J}_m = \nabla \times \mathbf{M} = \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & 0 & 10x \end{vmatrix} = -\hat{y} 10 \text{ A/m}^2$$

Alltså konstant magnetiseringsströmtäthet riktad i negativ y-led.

b) Yt-magnetiseringsström beräknas som  $\mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times \hat{n}$  där  $\hat{n}$  är en ytnormal

Blocket har 6 ytor som potentiellt kan ha yt-magnetiseringsströmmar.

$$\underline{x=0} \quad \mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times (-\hat{x}) \Big|_{x=0} = 10 \cdot 0 \hat{z} \times (-\hat{x}) = 0$$

$$\underline{x=b} \quad \mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times \hat{x} \Big|_{x=b} = 10 \cdot b \hat{z} \times \hat{x} = \hat{y} 10b \text{ A/m}$$

$$\underline{y=0} \quad \mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times (-\hat{y}) \Big|_{y=0} = 10x \hat{z} \times (-\hat{y}) = \hat{x} 10x \text{ A/m}$$

$$\underline{y=b} \quad \mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times (\hat{y}) \Big|_{y=b} = 10x \hat{z} \times (\hat{y}) = -\hat{x} 10x \text{ A/m}$$

$$\underline{z=0} \quad \mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times (-\hat{z}) \Big|_{z=0} = 10x \hat{z} \times (-\hat{z}) = 0$$

$$\underline{z=b} \quad \mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times \hat{z} \Big|_{z=b} = 10x \hat{z} \times \hat{z} = 0$$

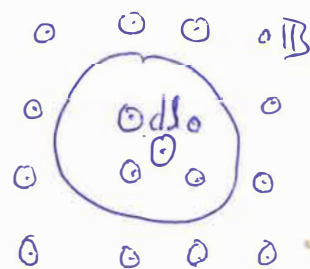
4

a) Flödet i slungan kan beräknas som

$$\Phi = \iint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S}$$

da  $\mathbf{B}$  inte är rumsberoende kan vi skriva  $\Phi$  som fältet gånger arean

$$\Phi = \pi r^2 B \quad \text{där vi även antar att } \mathbf{B} \parallel d\mathbf{S}$$



Uttrycket är både  $r$  &  $B$  tidsberoende.

Vi beräknar därför

$$V_{\text{ind}} = - \frac{d\Phi}{dt} = -\pi B \left( 2r \frac{dr}{dt} \right) - \pi r^2 \frac{dB}{dt}$$

$$\text{med } r = vt \Rightarrow \frac{dr}{dt} = v$$

$$\text{med } B = B_0(1+kt) \Rightarrow \frac{dB}{dt} = B_0 k$$

$$\begin{aligned} \text{Detta ger } V_{\text{ind}} &= -vB(2\pi r) - B_0 k \pi r^2 = \\ &= -v B_0(1+kt) 2\pi vt - B_0 k \pi (vt)^2 = \\ &= -B_0 2\pi v^2 t - k B_0 3\pi (vt)^2 \end{aligned}$$


---

# 5 WAVES

$$\vec{E} = (12\hat{x} + 9\hat{y}) e^{-(3x-4y)} e^{-j(3x-4y)}$$

a) 
$$\vec{E} = (12\hat{x} + 9\hat{y}) e^{-\alpha \hat{k} \cdot \vec{r}} e^{-j\beta \hat{k} \cdot \vec{r}}$$

$$\alpha \hat{k} = \beta \hat{k} = (3, -4, 0)$$

$$\vec{r} = (x, y, z)$$

$\Rightarrow$  we know that  $|\hat{k}| = 1$ , so:

$$\alpha = \beta = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} = \sqrt{9 + 16} = 5$$

$$\hat{k} = \frac{1}{5}(3, -4, 0)$$

$\Rightarrow$  wave propagates in  $(x, y, z) = (3, -4, 0)$

b) 
$$\vec{E} \cdot \hat{k} = \frac{1}{5} (E_x k_x + E_y k_y) = \frac{1}{5} (12 \cdot 3 - 9 \cdot 4) = 0$$

$\Rightarrow \vec{E} \perp \hat{k} \Rightarrow$  plane wave.

c) 
$$\vec{H} = \frac{1}{z} \hat{k} \times \vec{E} = \frac{1}{z \cdot 5} \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ 3 & -4 & 0 \\ 12e^{-\gamma \hat{k} \cdot \vec{r}} & 9e^{-\gamma \hat{k} \cdot \vec{r}} & 0 \end{vmatrix} =$$

$$= \frac{1}{5 \cdot z} (z \cdot 75 e^{-\gamma \hat{k} \cdot \vec{r}}) =$$

$$= \hat{z} \frac{15}{z} e^{-\gamma \hat{k} \cdot \vec{r}}$$

where  $\gamma = \alpha + j\beta$

$$\gamma = \sqrt{\frac{j\omega\mu}{\sigma}}$$

The Poynting's vector is given as:

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}^*$$

And its average value is:

$$\vec{S}_{med} = \frac{1}{2} Re\{\vec{S}\}$$

For a TEM wave propagating in the r direction in vacuum we have

$$\vec{H} = \frac{1}{Z_0} \hat{r} \times \vec{E}$$

Which gives:

$$\vec{S}_{med} = \frac{1}{2} Re\{\vec{E} \times \vec{H}^*\} = \frac{1}{2} Re\left\{\vec{E} \times \left(\frac{1}{Z_0} \hat{r} \times \vec{E}\right)^*\right\} = \frac{1}{2Z_0} |\vec{E}|^2 \hat{r}$$

For a Hertzian dipole in the far field we have

$$\vec{E} = \hat{\theta} Z_0 \frac{j\omega I \sin \theta}{4\pi cr} e^{-j\omega r/c}$$

The dipole momentum is  $\vec{p} = p_0 \hat{z}$  and  $p_0 = \frac{I}{j\omega}$

Therefore,

$$\vec{E} = -\hat{\theta} Z_0 \frac{\omega^2 p_0 \sin \theta}{4\pi cr} e^{-j\omega r/c}$$

And finally, we have

$$\vec{S}_{med} = Z_0 \frac{\omega^4 p_0^2 \sin^2 \theta}{32\pi^2 c^2 r^2} \hat{r}$$

b) The power radiated from a surface is given as:

$$\begin{aligned} P &= \iint \vec{S}_{med} \cdot \mathbf{n} dS = \iint Z_0 \frac{\omega^4 p_0^2 \sin^2 \theta}{32\pi^2 c^2 r^2} \hat{r} \cdot \hat{r} r^2 \sin \theta d\theta d\varphi \\ &= Z_0 \frac{\omega^4 p_0^2}{16\pi c^2} \int \sin^3 \theta d\theta \end{aligned}$$

The ratio between the total power radiated in the cone to the total power radiated from the antenna is

$$\frac{P_{cone}}{P_{total}} = \frac{\int_0^{\pi/3} \sin^3 \theta d\theta}{\int_0^{\pi} \sin^3 \theta d\theta} = \frac{\left[\frac{1}{3} \cos^3 \theta - \cos \theta\right]_0^{\pi/3}}{\left[\frac{1}{3} \cos^3 \theta - \cos \theta\right]_0^{\pi}} = \frac{5/24}{4/3} = \frac{5}{32} = 0.15625$$