

**Distanstentamen i Elektromagnetisk fältteori för F2 och TM2.
EEF031 2021-08-19, kl. 14:00-18:00**

- Hjälpmedel:** Alla hjälpmedel tillåtna. *Det är dock inte tillåtet att kopiera eller skriva av lösningar direkt från kurslitteratur eller internet. I det fall man tar hjälp av existerande lösningar skall dessa citeras med källhänvisning. Det är i sådant fall viktigt att motivera och förklara lösningen med egna ord. En direkt avskriven lösning visar inte att ni förstår lösningen av problemet och ger automatiskt noll poäng på talet.*
Vidare är det absolut förbjudet att kommunicera muntligt eller skriftligt med andra personer än examinator och tentavakt. Det är förbjudet att använda alla former av hörlurar, hörsnäckor eller liknande anordningar.
- Förfrågningar:** Andreas Fhager är tillgänglig för frågor via Zoom
- Lösningar:** Anslås på kursens hemsida senast första vardagen efter tentan
- Resultatet:** Anslås i LADOK
- Granskning:** Tid annonseras på kurshemsidan och granskning sker digitalt direkt på tentans Canvassida.
- Kom ihåg** Poängavdrag görs för otydliga figurer, utelämnade referensriktningar, dimensionsfel och utelämnade motiveringar.
- Betygsgränser:**
- Betyg 3:**
Totalt 30, varav ≥ 16 på problemdelen och ≥ 8 på teorin
- Betyg 4:**
Totalt 40, varav ≥ 20 på problemdelen och ≥ 10 på teorin
- Betyg 5:**
Totalt 50, varav ≥ 24 på problemdelen och ≥ 12 på teorin
-

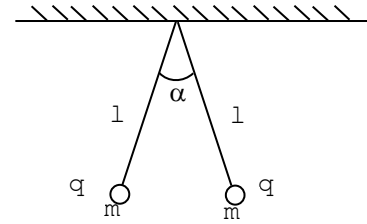
OBS!

Resultat från **läsårets** dugga får tillgodoräknas på elektrostatiktalet (tal 1) respektive magnetostatiktalet (tal 2). Bästa resultatet från duggan eller tentan räknas. Poäng på teoridelen respektive problemlösningsdelen räknas separat. Bonuspoäng från **läsårets** omgång av webb-frågorna får också tillgodoräknas till tentaresultatet.

1 (Elektrostatik)

Problemlösningsdel (8 poäng)

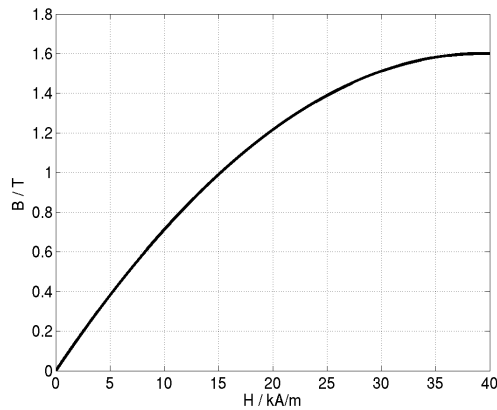
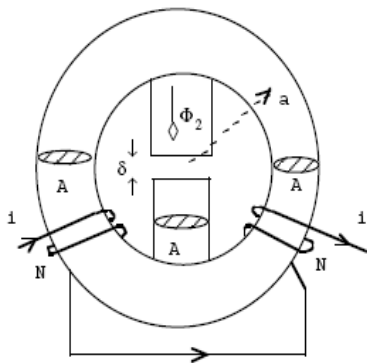
Två kulor med samma massa, m , och samma laddning q , är upphängda med hjälp av snören av längden l i en gemensam punkt. Beräkna vinkelseparationen mellan de två snörena pga. att kulorna repellerar varandra. Beräkna ett numeriskt värde på vinkeln α om $l = 1$ m, $m = 2$ kg och $q = 2 \mu\text{C}$.



2 (Magnetostatik)

Problemlösningsdel (8 poäng)

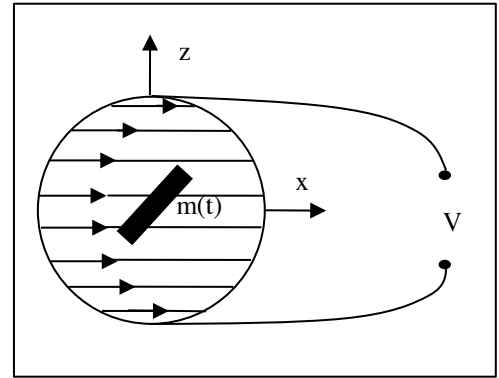
I en magnetisk krets enligt figuren vill man ha ett magnetiskt flöde $\Phi_2 = 0,6$ mVs genom luftgapet. Beräkna erforderlig ström, om de båda lindningarna är seriekopplade och samverkar i mittbenet. Luftgapslängden $d = 1,5$ mm, medelradien, $a = 11$ cm, tvärsnittsytan för flödet $A = 6$ cm², antalet lindningsvarv $N = 3500$ varv. Materialet är icke-linjärt och dess magnetiseringskurva finns i nedanstående graf. Gör nödvändiga avläsningar ur figuren för att lösa talet.



3

Problemlösningsdel (8 poäng)

En elektrisk generator är utformad enligt bilden. Den består av en isolerad ledningstråd som är lindad från botten till toppen utanpå ett tunt sfäriskt plastskal med ytterradien a . Tråden är mycket tätt lindad med konstant varvtäthet θ -led, där θ är vinkeln från positiva z -axeln. Vid sfärens poler (toppen och botten) är lindningen ansluten till ledningar där en yttre last kan kopplas in. I sfärens centrum finns en roterande permanentmagnet som roterar med vinkelhastigheten $\boldsymbol{\omega} = \omega \hat{y}$, vinkelrätt mot dipolmomentaxeln så att det magnetiska dipolmomentet kan beskrivas som $\mathbf{m}(t) = m_0 [\cos(\omega t) \hat{x} + \sin(\omega t) \hat{z}]$. Beräkna den inducerade spänningen, V .



Ledning: Använd den magnetiska vektorpotentialen för att beräkna flödet genom lindningarna.

4

Problemlösningsdel (8 poäng)

En elektromagnetisk våg utbreder sig i vakuum. Den elektriska fältstyrkan ges av uttrycket $\mathbf{E} = E_0 \sin(\omega t - ky) \hat{x}$.

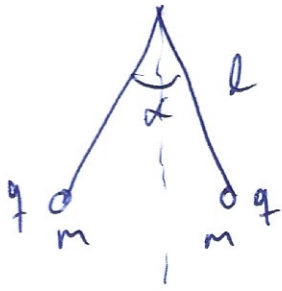
- Ange vågens utbredningsriktning (svar med kort motivering räcker). (1 poäng)
- Bestäm det magnetiska fältet \mathbf{B} . (3 poäng)
- Bestäm hur stor energi som passerar ytan S på tiden Δt . Den plana ytan S är orienterad så att ytans normal pekar i vågens utbredningsriktning. Antag att tiden Δt är mycket större än periodtiden $T = 2\pi/\omega$. (3 poäng)
- Antag att vi vill detektera denna våg med en halv vågsantenn. Hur ska antennens spröt orienteras (x -led, y -led eller z -led) för att den mottagna signalen ska bli så stor som möjligt? (svar med kort motivering räcker) (1 poäng)

5

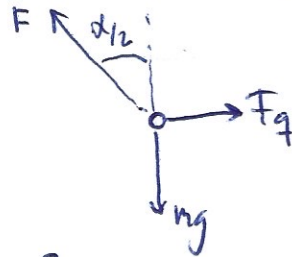
Problemlösningsdel (8 poäng)

En Hertzdipol med dipolmomentet $\mathbf{p} = \hat{z} p_0 \sin(\omega t)$ befinner sig i punkten $(x, y, z) = (0, 0, a)$ över ett stort ledande plan. Det ledande planets yta ges av ekvationen $z=0$. Bestäm ytladdningstätheten ρ_s i metallplanet.

1 Kräfte mellan laddningarna balanserar tyngdkraften



Kräfter på en laddning



Elektrostatisk kraft $F_e = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 x^2}$ där x är avståndet mellan laddningarna

Vid jämvikt $mg \tan \frac{\alpha}{2} = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 (2l \sin \frac{\alpha}{2})^2}$

$$\Rightarrow \frac{\sin^3 \frac{\alpha}{2}}{\cos \frac{\alpha}{2}} = \frac{q^2}{16mg\pi\epsilon_0 l^2}$$

Antag $l = 1\text{m}$ $m = 2\text{kg}$ $q = 6\mu\text{C}$

Antag även små vinklar $\sin^3 \frac{\alpha}{2} \approx \left(\frac{\alpha}{2}\right)^3$
 $\cos \frac{\alpha}{2} \approx 1$

Detta ger

$$\left(\frac{\alpha}{2}\right)^3 = \frac{q^2}{16mg\pi\epsilon_0 l^2} \Rightarrow \alpha = 8,8^\circ$$

(Små vinklar ok)

2

Vill ha $\phi_2 = 0,6 \text{ mVs}$ i luftgapet

I ytterdelen av järnkärnan har vi ϕ_1

Symmetrin ger $2\phi_1 = \phi_2$

Vi behöver $\phi_1 = 0,3 \text{ mVs} \Rightarrow B_1 = \frac{\phi_1}{A} = 0,5 \text{ T}$

Enligt gatan motsvarar detta $H_1 = 7 \text{ kA/m}$

I mittkärnet $\phi_2 = 0,6 \text{ mVs} \Rightarrow B_2 = 1 \text{ T}$
 $\Rightarrow H_2^{\text{Fe}} = 15 \text{ kA/m}$

I luftgapet har $\phi_2 = 0,6 \text{ mVs} \Rightarrow B_2 = 1 \text{ T} \Rightarrow H_2^{\text{luft}} = \frac{B_2}{\mu_0} = 1,19 \text{ MA/m}$

Ampères lag ger

$$N \cdot I = H_1 \pi a + H_2^{\text{Fe}} 2a + H_2^{\text{luft}} \cdot d$$

Med givna numeriska värden \Rightarrow

$$I = 2,1 \text{ A}$$

3. Inses att endast z-komponenten ger flödesbidrag.

Vektorpotentialen för z-komponenten kan skrivas

$$A(r, \theta, \phi, t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{M_z \times \hat{r}}{r^2} = \frac{\mu_0 m_0}{4\pi} \sin(\omega t) \frac{\hat{z} \times \hat{r}}{r^2} = \frac{\mu_0 m_0}{4\pi} \sin(\omega t) \frac{\sin\theta}{r^2} \hat{\phi}$$

Flödet genom ett lindningsvaru. 2π

$$\begin{aligned} \Phi(\theta, t) &= \oint A \cdot d\mathbf{l} = \frac{\mu_0 m_0}{4\pi} \sin \omega t \frac{\sin\theta}{a^2} \int_0^{2\pi} \hat{\phi} \cdot (a \sin\theta \hat{\phi}) d\phi = \\ &= \frac{\mu_0 m_0}{2a} \sin(\omega t) \sin^2\theta \end{aligned}$$

Jämn varubeläggning i θ -led ger varutätheten i $d\theta$

$$dN = \frac{N}{\pi} d\theta$$

Bidraget till totala flödet $d\Phi = \Phi dN = \frac{\mu_0 m_0 N}{2\pi a} \sin(\omega t) \sin^2\theta$

Totala flödet

$$\Phi_{\text{total}}(t) = \frac{\mu_0 m_0 N}{2\pi a} \sin \omega t \int_0^{\pi} \sin^2\theta d\theta = \frac{\mu_0 m_0 N}{4a} \sin(\omega t)$$

Inducerad spänning

$$V = - \frac{d\Phi_{\text{total}}}{dt} = \frac{\mu_0 m_0 N \omega}{4a} \cos \omega t$$

4

a) Uttrycket $\sin(\omega t - ky)$ betyder att propagationen sker i y -led

$$b) B = \mu H \quad H = \frac{1}{Z} \hat{k} \times E \quad Z = \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}}$$

$$B = \mu \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} \hat{y} \times E = -\frac{\epsilon_0}{c} \sin(\omega t - ky) \hat{z}$$

c) Poyntingvektorn ger energiflödet per areaenhet

$$P = E \times H = \frac{1}{\mu_0} E \cdot B \hat{y} = \frac{1}{\mu_0} \frac{\epsilon_0}{c} \sin^2(\omega t - ky) \hat{y}$$

d)

E -fältet är polariserat i x -led.

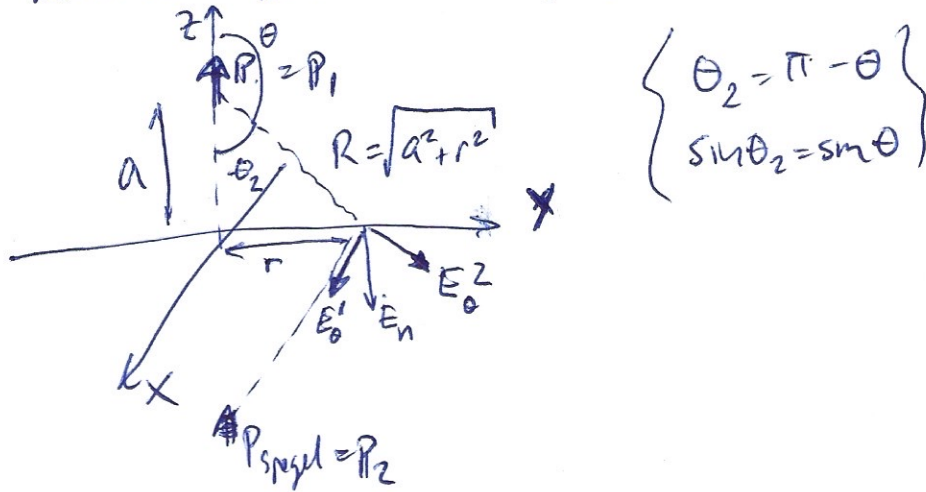
Så antennen ska ligga i x -led också

5 Hertz-dipolen har dipolmoment $p = \hat{z} p_0 \sin \omega t$
 Komplex form $\bar{p} = -j p_0$

I fjärrfältet har vi E-fältet

$$\bar{E}_0 = j \frac{\bar{I} dl}{4\pi R} \frac{e^{-j\beta R}}{R} z_0 \beta_0 \sin \theta$$

Problemet löses när spegling



Randvillkor med $D=0$ i metallen ger

$$\bar{D}_s = \bar{D}_n = \epsilon_0 \bar{E}_n = \epsilon_0 \cdot 2 \cdot \sin \theta_2 \bar{E}_0 = \epsilon_0 \cdot 2 \cdot \sin \theta \bar{E}_0 =$$

$$\begin{aligned} & \epsilon_0 \cdot 2 \frac{r}{\sqrt{a^2+r^2}} - j \frac{\bar{I} dl}{4\pi} z_0 \beta \frac{r}{\sqrt{a^2+r^2}} \frac{e^{-j\beta \sqrt{a^2+r^2}}}{\sqrt{a^2+r^2}} \\ & = j \frac{2 \bar{I} dl}{2\pi} z_0 \beta \frac{r^2 e^{-j\beta \sqrt{a^2+r^2}}}{(a^2+r^2)^{3/2}} = \left\{ \begin{array}{l} z_0 = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}} \\ \beta = \frac{\omega}{c} \end{array} \right\} \epsilon_0 \epsilon_0 \sqrt{\epsilon_0 \mu_0} = \frac{1}{c} \\ & = j \frac{\bar{I} dl}{2\pi} \frac{\omega}{c^2} \frac{r^2 e^{-j\beta \sqrt{a^2+r^2}}}{(a^2+r^2)^{3/2}} = \left\{ \begin{array}{l} \bar{p} = \frac{\bar{I} dl}{j\omega} = -j\beta_0 \\ \Rightarrow \bar{I} dl = \omega p_0 \end{array} \right\} \end{aligned}$$

$$= j \frac{p_0}{2\pi} \frac{\omega^2}{c^2} \frac{r^2 e^{-j\beta \sqrt{a^2+r^2}}}{(a^2+r^2)^{3/2}}$$

$$= j \frac{p_0 \beta^2}{2\pi} \frac{r^2 e^{-j\beta \sqrt{a^2+r^2}}}{(a^2+r^2)^{3/2}}$$