

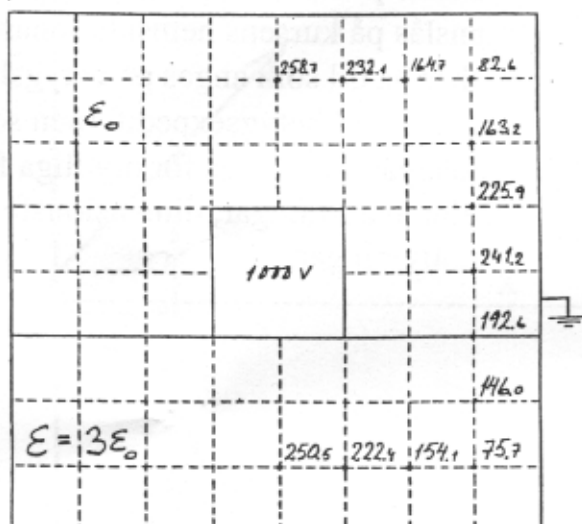
**Fält 21. Tentamen i Elektromagnetisk fältteori för F2.**  
**EEF031 20/12 2001 kl. 8.45-12.45**

- Tillåtna hjälpmedel:** BETA, Physics Handbook, Formelsamling i Elektromagnetisk fältteori, Valfri kalkylator men inga egna anteckningar utöver egna formler på sista bladet i formelsamlingen i Elektromagnetisk fältteori
- Förfrågningar:** Mikael Persson Tel. ankn. 1576
- Lösningar:** anslås på kursens hemsida
- Resultatet:** anslås på kursens hemsida senast 21/1 2002
- Granskning:** sker på tid som anges på betygslistan
- Betygen:** sändes till betygsexpeditionen senast 21/1 2002
- Kom ihåg** Poängavdrag göres för otydliga figurer, utelämnade referensriktningar, dimensionsfel och utelämnade motiveringar.
-

1.

### Problemlösningsdel

Figuren nedan visar tvärsnittet av ett långt metallrör med kvadratisk tvärsnitt med längden 8cm. I mitten av röret vilar en kvadratisk metallstång med sidan 2cm på på ett dielektrika med relativa dielektristetskonstanten 3. Resten av volymen mellan de yttre och inre ledarna är fylld med luft. Man lägger en spänning på 1000 V mellan ledarna och löser sedan Laplaces ekvation i noderna i det kvadratiska rutnätet i figuren.



- A) Använd de i figuren visade potentialvärdena för att beräkna laddningen på den inre ledaren. **6poäng**
- B) Beräkna kapacitansen per längdenhet för röret. **2poäng**

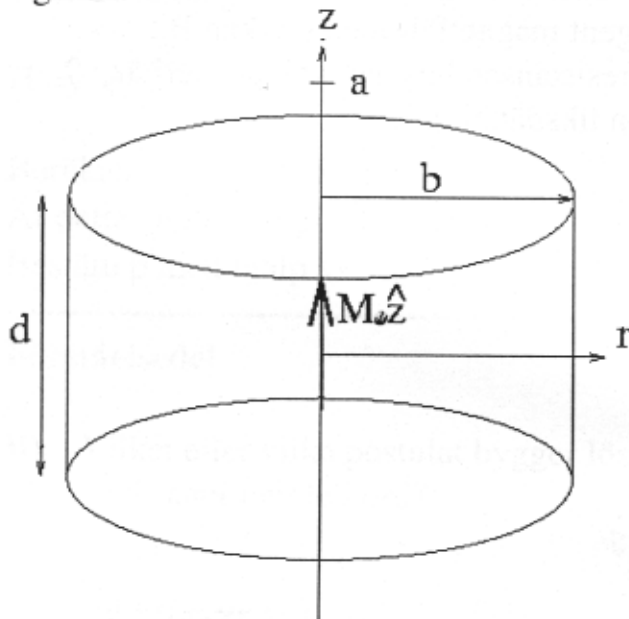
### Förståelsedel

- C) Vilket eller vilka postulat bygger lösningen ovan på?  
 Vad säger det/de i ord?  
 Skiljer de sig från Maxwells fulla ekvationer? I så fall hur.  
 Beskriv med ord hur man kommer från postulaten till det använda uttrycket i uppgift A). **1poäng**
- D) Definiera begreppen elektrostatisk energi och elektrostatisk potential  
 De är relaterade. Beskriv kortfattat hur. **1poäng**
- E) I elektrostatiken använder vi att  $\text{div}(\mathbf{J}) = 0$ . Rita en figur och förklara vad detta motsvarar i kretsteorin. **1poäng**
- F) Rita en figur och förklara kortfattat vad uttrycket  $\mathbf{E} + \mathbf{E}_k = \eta \mathbf{J}$ , där  $\mathbf{E}_k$  är en yttre källterm, beskriver i kretsteorin **1poäng**

2.

**Problemlösningsdel**

En cylindrisk permanentmagnet har konstant magnetisering  $\mathbf{M} = M_0 \hat{z}$  enligt figuren.



A) Beräkna Magnetiseringsströmtätheten och ytmagnetiseringsströmtätheten.

4 poäng

B) Beräkna magnetfältet i en punkt  $z=a, x=0, y=0$  ovanför magneten

4 poäng

---

**Förståelsedel**

C) Vilket eller vilka postulat bygger lösningen ovan på?

Vad säger det/de i ord?

Skiljer de sig från Maxwells fulla ekvationer? I så fall hur.

Beskriv med ord hur man kommer från postulaten till det slutliga uttrycket

1poäng

D) Kraften  $d\mathbf{F} = \mathbf{J} \times \mathbf{B} dV$  kan under vissa omständigheter övergå i formen

$\mathbf{F} = \mathbf{B} I L$  som vi känner till från gymnasiet. Rita en bild och visa hur och under vilka förhållanden detta kan ske.

1poäng

E) Jämför de olika metoder som vi använt i kursen för att beräkna magnetfält från strömförande ledare.

1poäng

F) Med en av GUI'sarna räknade vi på en cylindrisk permanentmagnet.

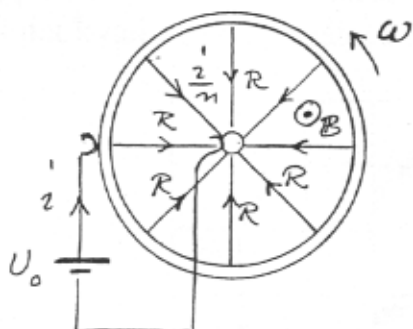
Magnetfältet visade sig vara väldigt lika magnetfältet från en tätbindad solenoid. Förklara varför.

1poäng

3.

### Problemlösningsdel

En enkel likströmsmotor består av ett ekerhjul med radien  $a$  och ett antal ekrar. Hjulet befinner sig i ett axiellt homogent magnetfält med styrkan  $B_0$ . Varje eker har en resistans  $R$  medan resistansen hos nav och periferi är försumbara. Motorn är ansluten till en likspänning  $U_0$ .



A) Beräkna motorns mekaniska effekt som funktion av vinkelhastigheten  $\omega$ , antingen genom att använda energikonsivering eller genom att använda sambandet mellan vinkelfrekvens, vridmoment och effekt. **8poäng**

---

### Förståelsedel

B) Vilket eller vilka postulat bygger lösningen ovan på?

Vad säger det/de i ord?

Skiljer de sig från Maxwells fulla ekvationer? I så fall hur.

Beskriv med ord hur man kommer från postulaten till det använda uttrycket i uppgift A)

**1poäng**

C) Beskriv begreppet induktion kortfattat utan att använda formler

**1poäng**

D) Rita, utifrån formeln i uppgift A), upp den ekvivalenta elektriska kretsen

**1poäng**

E) Beskriv kortfattat vad som händer med laddningar på en ledande stång som rör sig i ett statiskt magnetfält

**1poäng**

4.

**Problemlösningsdel**

A) En ytvåg utbreder sig i vakuum i området  $z > 0$  längs en yta med ekvationen  $z = 0$ . H-fältet ges av:

$$H = \hat{y} e^{-1000z} \cos(10^7 t - \beta x).$$

Beräkna tillhörande E-fält.

**4poäng**

Är detta en plan våg? Motivera!

**2poäng**

Bestäm  $\beta$  med hjälp av vågekvationen.

**2poäng**

---

**Förståelsedel**

B) Vilket eller vilka postulat bygger lösningarna ovan på?

Vad säger det/de i ord?

Skiljer de sig från Maxwells fulla ekvationer? I så fall hur?

Beskriv med ord hur man kommer från postulaten till det använda uttrycket i uppgift A)

**1poäng**

C) Beskriv vad poytingvektorn uttrycker i ord.

**1poäng**

D) Beskriv kortfattat begreppen vågimpedens och fashastighet.

**1poäng**

E) Beskriv kortfattat begreppen total inre reflektion, Brewstervinkel, skineffekt och inträngningsdjup.

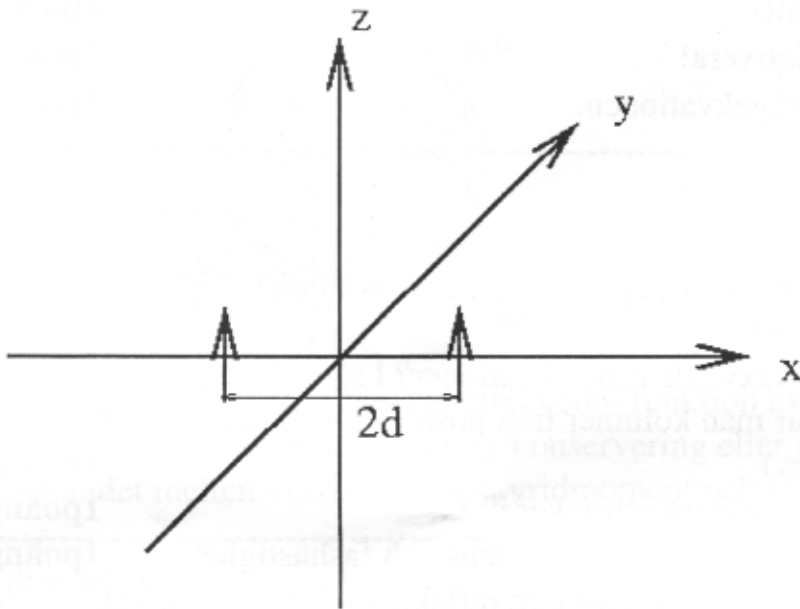
**1poäng**

5.

**Problemlösningsdel**

A) Två dipoler som är orienterade i z-led drivs i fas och är placerade symmetriskt runt origo utefter x-axeln. Bestäm avståndet mellan dipolerna så att intensiteten av vågen längs x-axeln är 50% av intensiteten av vågen längs y-axeln..

**8poäng**



---

**Förståelsedel**

- B) Vilket eller vilka postulat bygger lösningen ovan på?  
Vad säger det/de i ord?  
Skiljer de sig från Maxwells fulla ekvationer? I så fall hur?  
Beskriv med ord hur man kommer från postulaten till det använda uttrycket i uppgift A). **1poäng**
- C) Vad är strålningsresistansen för en antenn ett mått på? **1poäng**
- D) Hur räknar man ut antennförstärkningen för en antenn? **1poäng**
- E) Vad är direktiviteten för en antenn och varför är den viktig?. **1poäng**

## Tenta 011220

- 1 Läggs en Gaussyta mellan röret och gridpunkterna med kända potentialer

$$\frac{q_{\text{inneslutet}}}{2} = \epsilon_0 \left[ \frac{1}{2} \cdot 258,7 + 232,1 + 164,1 + 82,6 + 163,2 + 225,9 + \dots \right. \\ \left. + 241,2 + \frac{1}{2} \cdot 192,6 \right] + 3\epsilon_0 \left[ \frac{1}{2} \cdot 192,6 + 146,0 + 75,7 + 154,1 + 222,4 + \frac{1}{2} \cdot 250,5 \right]$$
$$\Rightarrow q_{\text{inneslutet}} = 2 \cdot \epsilon_0 (1335 + 3 \cdot 819,75) = 6,72 \cdot 10^{-8} \text{ C/m}$$

$$C_e = \frac{q_e}{\Delta V} = \frac{6,72 \cdot 10^{-8}}{1000} \text{ F/m} = 67,2 \text{ pF/m}$$

2)

Magnetiseringsströmmar:

Magnetiseringsströmtäthet:

$$\mathbf{J}_{mv} = \nabla \times \mathbf{M} = \nabla \times (M_0 \hat{\mathbf{z}}) = \mathbf{0}$$

Yt magnetiseringsströmtäthet:

$$\mathbf{J}_{ms} = \mathbf{M} \times \hat{\mathbf{n}} = M_0 \hat{\mathbf{z}} \times \begin{cases} +\hat{\mathbf{z}} & \text{på toppen} \\ \hat{\mathbf{r}} & \text{på mantelytan} \\ -\hat{\mathbf{z}} & \text{på botten} \end{cases} = \begin{cases} \mathbf{0} \\ M_0 \hat{\boldsymbol{\varphi}} \\ \mathbf{0} \end{cases}$$

 $\mathbf{B}$ -fältet fås som:

$$\mathbf{B}(\mathbf{R}_2) = \int_{S_{\text{mantel}}} \frac{\mu_0 \mathbf{J}_{ms}(\mathbf{R}_1) \times \mathbf{R}_{12}}{4\pi R_{12}^3} dS_1$$

$$\mathbf{R}_1 = b\hat{\mathbf{r}} + z_1\hat{\mathbf{z}} \quad (\text{källpt})$$

$$\mathbf{R}_2 = a\hat{\mathbf{z}} \quad (\text{fältpt})$$

$$\mathbf{R}_{12} = \mathbf{R}_2 - \mathbf{R}_1 = -b\hat{\mathbf{r}} + (a - z_1)\hat{\mathbf{z}}$$

$$R_{12} = \sqrt{b^2 + (a - z_1)^2}$$

$$\mathbf{J}_{ms} \times \mathbf{R}_{12} = M_0 \hat{\boldsymbol{\varphi}} \times (-b\hat{\mathbf{r}} + (a - z_1)\hat{\mathbf{z}}) = M_0 (b\hat{\mathbf{z}} + (a - z_1)\hat{\mathbf{r}})$$

Pga symmetri ser vi att  $\mathbf{B}(\mathbf{R}_2) = B_z(\mathbf{R}_2)\hat{\mathbf{z}}$



$$B_z (R_2 = a\hat{z}) = \int_{z_1 = -d/2}^{d/2} \frac{\mu_0 M_0 b \hat{z}}{4\pi (b^2 + (a - z_1)^2)^{3/2}} 2\pi b dz_1 =$$

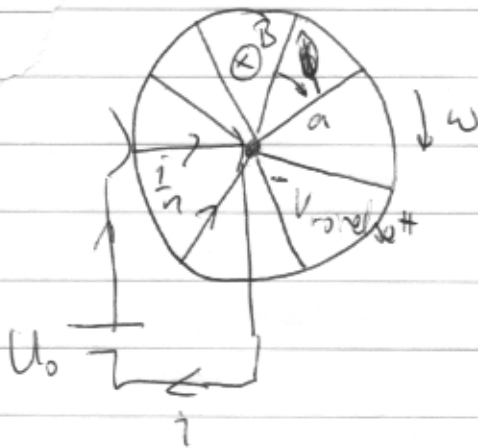
$$= \frac{\mu_0 b^2 M_0 \hat{z}}{2} \int_{z_1 = -d/2}^{d/2} \frac{dz_1}{(b^2 + (a - z_1)^2)^{3/2}} = \left\{ a - z_1 = z' \Rightarrow \frac{dz'}{dz_1} = -1 \right\}$$

$$= \frac{\mu_0 b^2 M_0 \hat{z}}{2} \int_{a+d/2}^{a-d/2} \frac{-dz'}{(b^2 + (z')^2)^{3/2}} = \frac{-\mu_0 b^2 M_0 \hat{z}}{2} \left[ \frac{z'}{b^2 \sqrt{z'^2 + b^2}} \right]_{a+d/2}^{a-d/2}$$

$$= -\frac{\mu_0 b^2 M_0 \hat{z}}{2} \left[ \frac{a-d/2}{b^2 \sqrt{(a-d/2)^2 + b^2}} - \frac{a+d/2}{b^2 \sqrt{(a+d/2)^2 + b^2}} \right] =$$

$$= \frac{\mu_0 M_0 \hat{z}}{2} \left[ \frac{a+d/2}{\sqrt{(a+d/2)^2 + b^2}} - \frac{a-d/2}{\sqrt{(a-d/2)^2 + b^2}} \right]$$

3



$$a = 0,1 \text{ m}$$

$$B = 0,5 \text{ T}$$

$$R = 2 \Omega \text{ per eker}$$

$$U_0 = 3 \text{ V}$$

$$i = 10 \text{ A}$$

$$n = 8 \text{ antal eker}$$

$$\vec{F} = q(\vec{v} \times \vec{B}) \Rightarrow \text{Kraften p\u00e5 pos laddninga}$$

Riktad radiellt ut\u00e5t  $\Rightarrow$  R\u00f6relse enkl riktad ut\u00e5t

$$V = \int_{\text{r\u00f6relse}} \vec{v} \times \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_{r=0}^a \omega r \hat{\varphi} \times B_0 \hat{z} \cdot \hat{r} dr =$$

$$= \int_{r=0}^a \omega r B_0 \hat{r} \cdot \hat{r} dr = \int_{r=0}^a \omega r B_0 dr = \frac{\omega a^2 B_0}{2}$$

$$\text{Kirchoffs sp. delning: } U_0 - V_{\text{r\u00f6relse}} = R \cdot \frac{i}{n}$$

$$\left( \Rightarrow i = \frac{n}{R} (U_0 - V_{\text{r\u00f6relse}}) = \frac{n}{R} \left( U_0 - \frac{1}{2} \omega a^2 B_0 \right) \right)$$

$$U_0 - \frac{1}{2} \omega a^2 B_0 = R \frac{i}{n} \Rightarrow \omega = \left( -\frac{R i}{n} + U_0 \right) \frac{2}{a^2 B_0}$$

$$\Rightarrow \omega = \left( U_0 - \frac{R i}{n} \right) \frac{2}{a^2 B_0}$$

$$P_{\text{mech}} = P_{\text{batt}} - P_{\text{varme}} = U_0 i - n R \left( \frac{i}{n} \right)^2 = i \left( U_0 - \frac{Ri}{n} \right)$$

+ Voreskrive

$$= \frac{n}{R} \left( U_0 - \frac{1}{2} \omega a^2 B_0 \right) \frac{\omega a^2 B_0}{2}$$

Alt:  $dF = I d\ell \times B$

Vridmoment  $\rho \hat{z}$  hullet

$$T_{\text{mek}} = n \int_{r=0}^a r \times dF = n \int_{r=0}^a r \hat{r} \times \left( \frac{i}{n} dr \hat{r} \times B_0 \hat{z} \right)$$

$$= n \int_{r=0}^a r \hat{r} \times \frac{i}{n} B_0 \hat{z} dr = B_0 i \int_{r=0}^a \hat{z} r dr = \frac{B_0 i a^2}{2} \hat{z}$$

$$P_{\text{mek}} = \omega \cdot T_{\text{mek}} \quad \left\{ \omega = \omega \hat{z} \right\} P_{\text{mek}} = \frac{\omega B_0 i a^2}{2}$$

$$P_{\text{mek}} = P_{\text{batt}} - P_{\text{varme}} =$$

$$= i \left( U_0 - \frac{Ri}{n} \right)$$

$$\Rightarrow \omega = \frac{i \left( U_0 - \frac{Ri}{n} \right) \cdot 2}{B_0 i a^2} = \left( U_0 - \frac{Ri}{n} \right) \frac{2}{a^2 B_0}$$

4)

$$H = \hat{y} e^{-1000z} \cos(10^7 t - \beta x) = H_y \hat{y}$$

$$\nabla \times H = \epsilon \frac{\partial E}{\partial t}$$

$$\nabla \times H = \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & H_y & 0 \end{vmatrix} = -\hat{x} \frac{\partial H_y}{\partial z} + \hat{z} \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

$$\begin{cases} \epsilon \frac{\partial E_x}{\partial t} = 1000 e^{-1000z} \cos(10^7 t - \beta x) \\ \epsilon \frac{\partial E_z}{\partial t} = \beta e^{-1000z} \sin(10^7 t - \beta x) \end{cases}$$

$$\begin{cases} E_x = \frac{10^{-4}}{\epsilon} e^{-1000z} \sin(10^7 t - \beta x) \\ E_z = \frac{-\beta 10^{-7}}{\epsilon} e^{-1000z} \cos(10^7 t - \beta x) \end{cases}$$

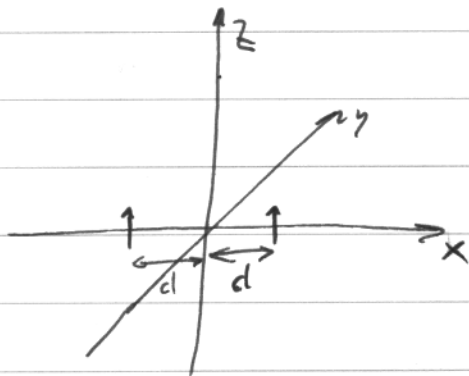
Detta är ingen plan våg ty  $E \perp H$  är ej konstanta i planet vinkelrätt mot utbredningsriktningen.

Vågelvationer för  $H$  fältet:

$$\nabla^2 H_y + \frac{\omega^2}{c^2} H_y = 0$$

$$\Rightarrow 1000^2 - \beta^2 + \frac{\omega^2}{c^2} = 0$$

5



Vi använder E och H fälten för en Hertzdipol. Vi förutätter därmed också att vi tittar på fjärrfälten.

Vi tecknar först fälten längs y-axeln, summerar fälten från 2 dipoler:

$$E^y = E_1 + E_2 = j \frac{I dl}{4\pi} Z_0 \beta \sin \theta \left( \frac{e^{-j\beta\sqrt{y^2+d^2}}}{\sqrt{y^2+d^2}} + \frac{e^{-j\beta\sqrt{y^2+d^2}}}{\sqrt{y^2+d^2}} \right) \hat{\theta}$$

$$= \left\{ \begin{array}{l} y \gg d \Rightarrow \sqrt{1 + \frac{d^2}{y^2}} \approx 1 + \frac{d^2}{2y^2} \\ \sin \theta = 1 \text{ ty } \theta = 90^\circ \end{array} \right\} \approx j \frac{I dl}{2\pi} Z_0 \beta \left( \frac{e^{-j\beta y \left(1 + \frac{d^2}{2y^2}\right)}}{y \left(1 + \frac{d^2}{2y^2}\right)} \right) \hat{\theta}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{stryk högre ordningens} \\ \text{termer av } d \end{array} \right\} \approx j \frac{I dl}{2\pi} Z_0 \beta \frac{e^{-j\beta y}}{y} \hat{\theta}$$

$$\text{Analogt fås } H^y = j \frac{I dl}{2\pi} \beta \frac{e^{-j\beta y}}{y} \hat{\varphi} \quad (\text{Approximativt om } d \ll y)$$

Fälten längs x-axeln:

$$E^x = E_1 + E_2 = j \frac{I dl}{4\pi} Z_0 \beta \sin \theta \left( \frac{e^{-j\beta(x-d)}}{x-d} + \frac{e^{-j\beta(x+d)}}{x+d} \right) \hat{\theta} = \left\{ \begin{array}{l} x \gg d \\ \sin \theta = 1 \end{array} \right\}$$

$$= j \frac{I dl}{4\pi} Z_0 \beta \frac{e^{-j\beta x}}{x} (e^{+j\beta d} + e^{-j\beta d}) \hat{\theta} = j \frac{I dl}{2\pi} Z_0 \beta \frac{e^{-j\beta x}}{x} \cos \beta d \hat{\theta}$$

$$\text{Analogt fås } H^x = j \frac{I dl}{2\pi} \beta \frac{e^{-j\beta x}}{x} \cos \beta d \hat{\varphi}$$

Teckna tidsmedelvärdesbildade Poyntingvektorn utefter de båda axlarna

$$P_{av} = \frac{1}{2} \operatorname{Re}\{E \times H^*\} = \frac{1}{2} |E_0| |H_0|$$

Längs x-axeln

$$P_{av}^x = \frac{1}{2} |E_0^x| |H_0^x| = \frac{1}{2} \left( \frac{I d l \beta}{2\pi} z_0 \frac{\cos \beta d}{x} \right) \left( \frac{I d l \beta}{2\pi} \frac{\cos \beta d}{x} \right)$$
$$= \frac{1}{2} z_0 \left( \frac{I d l \beta}{2\pi} \frac{\cos \beta d}{x} \right)^2$$

P.s.s för längs y-axeln

$$P_{av}^y = \frac{1}{2} |E_0^y| |H_0^y| = \frac{1}{2} \left( \frac{I d l \beta}{2\pi} \frac{1}{y} \right)^2 z_0$$

Nu söker vi då  $P_{av}^x = \frac{1}{2} P_{av}^y$  sätter då  $x=y=r$

$$\frac{1}{2} \left( \frac{I d l \beta}{2\pi} \frac{\cos \beta d}{r} \right)^2 z_0 = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \left( \frac{I d l \beta}{2\pi} \frac{1}{r} \right)^2 z_0$$

$$\Rightarrow \cos^2 \beta d = \frac{1}{2} \quad \Rightarrow \cos \beta d = \pm \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \Rightarrow \text{Två fall:}$$

$$\cos \beta d = \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \Rightarrow \beta d = \pm \frac{\pi}{4} + n 2\pi ; n = 0, 1, 2, \dots$$

$$\left\{ \beta = \frac{2\pi}{\lambda} \right\} \Rightarrow 2d = \pm \left( \frac{1}{4} + 2n \right) \lambda$$

$$\cos \beta d = -\frac{1}{\sqrt{2}} \quad \Rightarrow \beta d = \pm \frac{3\pi}{4} + n 2\pi \quad \Rightarrow 2d = \pm \left( \frac{3}{4} + 2n \right) \lambda$$

Med villkoret  $d > 0$  för  $2d = \frac{\lambda}{4}, \frac{3\lambda}{4}, \frac{5\lambda}{4}, \frac{7\lambda}{4}, \dots$  så länge som  $d \ll r$ , dvs vi befinner oss i fjärrzonen