

Tentamen i Elektromagnetisk fältteori för F2.
EEF031 2010-08-27 kl. 8.30-12.30

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:	Xuezhi Zeng, 076-274 31 70, 772 1723
Lösningar:	anslås på kursens hemsida
Resultatet:	anslås på kursens hemsida
Granskning:	Sker på plats och tid enligt resultatlistan
Kom ihåg	Poängavdrag görs för otydliga figurer, utelämnade referensriktningar, dimensionsfel och utelämnade motiveringar.

OBS!

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

Svaren på förståelsedelen skall ges på tesen som skall lämnas in.

Förståelsefrågorna besvaras genom att markera en av rutorna efter varje påstående till höger. En och endast en ruta på varje rad skall markeras.

De tre svarsalternativen (från vänster till höger är) Ja, Vet ej och Nej.

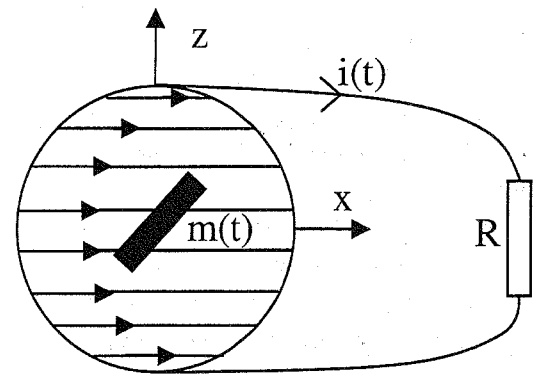
Riktigt svar ger +0,2 poäng oriktigt svar ger -0,2p. Vet ej är neutralt och ger noll poäng. Förståelseuppgifterna ger maximalt 1 poäng och lägst -1 poäng och man kan därför få 1poäng även med ett vet ej svar.

Anonym kod:

(Var vänlig ange den email-adress som används för inlämningsuppgifterna bland den dolda personinformationen på omslaget)

Problemlösningssedel (8 poäng)

a) 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 . Antag att antalet lindningsvarv hos spolen är N och att dessa är jämt fördelade över sfären. Vid sfärens poler är lindningen ansluten till en yttre last, en resistor med resistansen R . I sfärens centrum finns en roterande permanentmagnet som roterar med vinkelhastigheten $\omega = \omega \hat{y}$, vinkelrätt mot dipolmomentaxeln så att det magnetiska dipolmomentet kan beskrivas som $\mathbf{m}(t) = m_0(\sin(\omega t)\hat{x} + \cos(\omega t)\hat{z})$. Beräkna strömmen $i(t)$ genom lindningen och resistansen. *Ledning: Använd den magnetiska vektorpotentialen för att beräkna flödet genom lindningarna.*



Förståelsedel (4 poäng)

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

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger på exakt två av Maxwells postulat. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger på exakt fyra av Maxwells postulat. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger bland annat på att rotationen av H-fältet är den fria strömtätheten plus tidsderivatan av förskjutningsfältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger bland annat på Faradays lag. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger bland annat på Gauss lag. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger bland annat på att B-fältet är källfritt. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

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

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Gauss lag modifieras när man går från elektrostatik till elektrodynamik. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Kontinuitetsekvationen innehåller samma nollskilda termer i statiken som i dynamiken. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Faradays induktionslag uttrycker att ett elektriskt fält kan genereras utan laddningsseparation. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Lentz lag följer av Ampères lag. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Lenz lag säger att en inducerad spänning motverkar förändringen i det pålagda magnetfältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Man kan inducera spänning i en ledare trots att $-dB/dt$ termen i Faradays lag är noll. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

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

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| I elektromagnetismen är E-fältets tangentialkomponent alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permittivitet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I elektromagnetismen är E-fältets normalkomponent alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permittivitet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I elektromagnetismen är H-fältets tangentialkomponent alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permeabilitet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I elektromagnetismen är B-fältets normalkomponent alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permeabilitet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I elektromagnetismen är J-fältets tangentialkomponent alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permeabilitet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I elektromagnetismen är J-fältets normalkomponent alltid kontinuerlig i gränsen mellan två material med olika permeabilitet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

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

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Den skalära potentialen ger upphov till elektriska fält som härrör sig från laddningsseparation. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den magnetiska vektorpotentialen ger upphov till elektriska fält som härrör sig från tidsvarierande strömmar. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Egeninduktansen i en spole relaterar till hur mycket magnetisk energi som komponenten kan lagra. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Det länkade flödet används vid induktionsberäkningar. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den lagrade energin hos en spole har ett kvadratisk beroende av strömmen i spolen. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den lagrade energin hos två spolar som är magnetiskt kopplade till varandra fås genom att summera de i strömmen kvadratiska uttrycken på energin hos respektive spole. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

Problemlösningsdel (8 poäng)

a) En sinusformad våg har det komplexa E-fältet

$$\vec{E} = (10\hat{x} + 6\hat{z})e^{-j(3x-5z)}e^{-(3x-5z)} \text{ V/m.}$$

Åt vilket håll utbreder sig vågen? (2 poäng) Är det en plan våg? Motivera ditt svar. (1 poäng)
Bestäm tillhörande komplexa H-fält. (3 poäng) Bestäm tillhörande Poyntingvektor (2 poäng).

Förståelsedel (4 poäng)

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

- | | ja | ? | nej |
|--|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Om vi enbart ändrar \hat{x} i uttrycket för E-fältet ovan till \hat{y} så beskriver uttrycket fortfarande en plan våg. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Om vi ändrar \hat{z} i uttrycket för E-fältet ovan till \hat{y} och samtidigt z till y så beskriver uttrycket fortfarande en plan våg. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger endast på att rotationen av H-fältet är den fria strömtätheten plus tidsderivatan av förskjutningsfältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger endast på Faradays lag. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger endast på Gauss lag. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Den grundläggande fysiken i uppgiften ovan bygger endast på att B-fältet är källfritt. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

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

- | | ja | ? | nej |
|---|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Vågimpedansen hos luft är $Z=377\Omega$. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I en metall ligger H-fältet 90° efter E-fältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Absolutbeloppet av vågimpedansen för en <i>icke-ferromagnetisk</i> god ledare är lägre än för luft. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Vågimpedansen är alltid ett reellt tal. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Vågimpedansen relaterar E-fältet till H-fältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Vågimpedansen berir inte av frekvensen. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

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

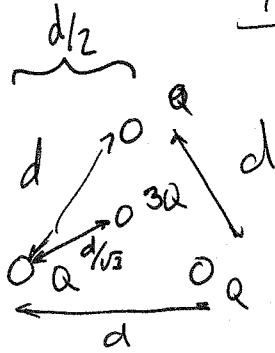
- | | ja | ? | nej |
|---|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| För en god ledare är $\sigma/\omega\epsilon \gg 1$. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| I en god ledare är $\alpha=\beta$. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Summan av reflektionskoefficienten r och transmissionskoefficienten t för E-fältet är lika med ett, dvs $r + t = 1$ | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Summan av reflektionskoefficienten R och transmissionskoefficienten T för effekt är lika med ett, dvs $R + T = 1$ | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Reflektionskoefficienten för effekt hos E-fältet är lika med reflektionskoefficienten för E-fältet i kvadrat. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Reflektionskoefficienten för effekt hos E-fältet kan vara komplex. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

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

- | | ja | ? | nej |
|---|--------------------------|--------------------------|--------------------------|
| Snells lag gäller i gränssytor där permittiviteten är samma på båda sidor. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Snells reflektionslag säger att infallande och reflekterande fält har samma vinkel mot ytnormalen. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Snells brytningslag relaterar infallsvinkel till vinkeln på det transmitterade fältet. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Snells brytningslag härleds genom att betrakta randvillkoren för normalkomponenterna av E- och H-fälten i gränssytan. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Snells lag säger att när infallsvinkeln är större än kritiska vinkeln uppstår totalreflektion. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |
| Totalreflektion uppstår då fältet går från ett optiskt tätare till ett optiskt tunnare medium. | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> | <input type="checkbox"/> |

Tenta 2010-08-27

①



Kulorna ligger i en liksidig triangelform
Mittenkulan ligger centrerad.

Avståndet mellan innerkulan och de yttre blir då
 $d/\sqrt{3}$

Elektriskt arbete för att föra samman ett antal laddningar:

$$W_c = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^N Q_k V_k \quad (N \text{ är antalet laddningar})$$

Potential från en laddning $V_k = \frac{Q_k}{4\pi\epsilon_0 r}$

Summera potentialen vid en laddning från övriga:

I triangelns "spetsar": $V_1 = V_2 = V_3$

$$V_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(2 \frac{Q}{d} + \frac{3Q\sqrt{3}}{d} \right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 d} (2 + 3\sqrt{3})$$

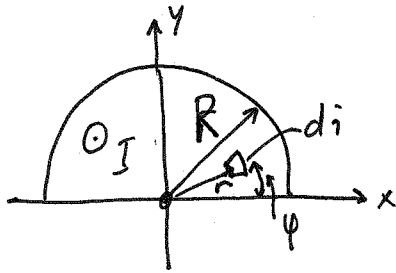
I centrumkulan

$$V_4 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 d} 3\sqrt{3}$$

Det totala arbetet kan då beräknas som:

$$\begin{aligned} W_c &= \frac{1}{2} (Q_1 V_1 + Q_2 V_2 + Q_3 V_3 + Q_4 V_4) = \frac{1}{2} \cdot \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 d} [3 \cdot (2 + 3\sqrt{3}) + 3 \cdot 3\sqrt{3}] \\ &= \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 d} (3 + 9\sqrt{3}) \end{aligned}$$

②



1 stänger flyter strömmen I
i riktning ut ur papperet.

Om vi antar homogent fördelad strömstäthet kan den
beräknas till $J = \frac{I}{\frac{1}{2} \pi R^2}$

Vi kan dela upp strömmen i små element di enligt
 $di = J dr r d\varphi$

Varje litet di ger ett magnetfältbidrag enligt Ampères lag:

$$|dB| = \frac{\mu_0 di}{2\pi r}$$

Således kan vi skriva $dB_x = |dB| \sin \varphi$, $dB_y = |dB| (-\cos \varphi)$

Integrera för att få från fältet i origo.

$$B_x = \int_{r=0}^R \int_{\varphi=0}^{\pi} dB_x = \int_{r=0}^R \int_0^{\pi} \frac{\mu_0}{2\pi r} \frac{2I}{\pi R^2} dr r d\varphi \sin \varphi$$

$$= \frac{\mu_0 I}{\pi^2 R^2} R \int_0^{\pi} \sin \varphi d\varphi = 2 \frac{\mu_0 I}{\pi^2 R}$$

$$B_y = \int_{r=0}^R \int_{\varphi=0}^{\pi} dB_y = \frac{\mu_0 I}{\pi^2 R} \int_0^{\pi} -\cos \varphi d\varphi = 0 \quad (\text{kan även räknas med symmetriargument})$$

(4) Vi har $\vec{E} = (10\hat{x} + 6\hat{z}) e^{-j(3x-5z)} e^{-(3x-5z)}$ V/m
 Allmän form på plan väg: $\vec{E} = E_0 e^{-j\beta\hat{k}\cdot r} e^{-\alpha\hat{k}\cdot r}$

Vi måste kolla att fältet är vinkelrätt mot utbredningsriktningen
 och att fältet är konstant i ett plan vinkelrätt mot utbredningsriktningen.

Ur ekvationerna ovan kan vi nu identifiera $\alpha\hat{k} = \beta\hat{k} = (3, 0, -5)$

Eftersom $|\hat{k}| = 1$ måste $\alpha = \beta = \sqrt{3^2 + 0^2 + 5^2} = \sqrt{34}$
 $\Rightarrow \hat{k} = \frac{1}{\sqrt{34}} (3, 0, -5)$

Utbredningsriktningen är alltså $\hat{k} = \frac{1}{\sqrt{34}} (3, 0, -5)$

Är fältet vinkelrätt mot utbredningsriktningen?

I så fall ska gälla att $\vec{E} \cdot \hat{k} = 0$

$\vec{E} \cdot \hat{k} = (10, 0, 6) \cdot \frac{1}{\sqrt{34}} (3, 0, -5) = 0$ Alltså är det en plan väg.

Komplexa H-fältet som motsvarar detta E-fält fås som:

$$\vec{H} = \frac{1}{Z} \hat{k} \times \vec{E} = \frac{1}{2\sqrt{34}} \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ 3 & 0 & -5 \\ 10e^{-\gamma\hat{k}\cdot r} & 0 & 6e^{-\gamma\hat{k}\cdot r} \end{vmatrix} = \frac{-1}{2\sqrt{34}} \hat{y} 68 e^{-\gamma\hat{k}\cdot r}$$

$$= -\hat{y} \cdot \frac{68}{2\sqrt{34}} e^{-\gamma\hat{k}\cdot r} \quad \text{där } Z = \frac{j\omega\mu}{\gamma} \text{ och } \gamma = \alpha + j\beta$$

Poyntingvektorn fås som

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

$$\begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ 10e^{-\alpha\hat{k}\cdot r} e^{-j\beta\hat{k}\cdot r} & 0 & 6e^{-\alpha\hat{k}\cdot r} e^{-j\beta\hat{k}\cdot r} \\ 0 & -\frac{68}{\sqrt{34}} \frac{1}{2^*} e^{-\alpha\hat{k}\cdot r} e^{-j\beta\hat{k}\cdot r} & 0 \end{vmatrix} =$$

$$= \hat{x} \frac{6 \cdot 68}{\sqrt{34}} \frac{1}{2^*} e^{-2\alpha\hat{k}\cdot r} - \hat{z} \frac{10 \cdot 68}{\sqrt{34}} \frac{1}{2^*} e^{-2\alpha\hat{k}\cdot r}$$

där $2^* = \frac{-j\omega\mu}{\gamma}$

3

Till att börja med ser vi att endast dipolens z-komponent ger flödesbidrag i de lindade varven.

Vektorpotentialen från z-komponenten blir:

$$A(r, \theta, \phi, t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{m_2 \times \hat{r}}{r^2} = \frac{\mu_0 m_0}{4\pi} \cos(\omega t) \frac{\hat{z} \times \hat{r}}{r^2} = \frac{\mu_0 m_0}{4\pi} \cos(\omega t) \frac{\sin\theta}{r^2} \hat{\phi}(\theta)$$

Flödet genom ett varv av lindningen beläget vid polvinkeln θ blir:

$$\Phi(\theta, t) = \int A \cdot d\mathbf{l} = \frac{\mu_0 m_0}{4\pi} \cos(\omega t) \frac{\sin\theta}{a^2} \int_{0}^{2\pi} \hat{\phi} \cdot (a \sin\theta \hat{\phi} d\phi) = \frac{\mu_0 m_0}{2a} \cos(\omega t) \sin^2\theta$$

Med jämn varvbeläggning i θ -led förs att i intervallet $d\theta$ finns

$dN = \frac{N}{\pi} d\theta$ varv som passerar av flödet $\Phi(\theta)$

Detta ger ett bidrag till det sammanlagda flödet: $d\Phi = \Phi dN = \frac{\mu_0 m_0 N}{2\pi a} \cos(\omega t) \sin^2\theta$

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

Den inducerade spänningen

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

$$\text{Strömmen } i \text{ i resistansen blir } i = \frac{V}{R} = \frac{\mu_0 m_0 N \omega}{4aR} \sin(\omega t)$$

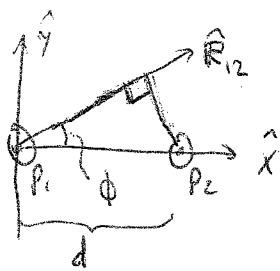
5

Fjärrfältet från en elektrisk dipol.

$$\mathbf{E}_0 = -\hat{\theta} \frac{\omega^2 \bar{p}_0 \sin\theta}{4\pi \epsilon R_{12}} z_0 e^{-j\beta R_{12}} = -\frac{\mu_0 \omega^2 \bar{p}_0 \sin\theta}{4\pi R_{12}} e^{-j\beta R_{12}} \hat{\theta}$$

Fältet från de båda dipolerna kan nu skrivas

$$\mathbf{E}_0 = -\frac{\mu_0 \omega^2 e^{-j\beta R_{12}}}{4\pi R_{12}} \sin\theta (\bar{p}_1 + \bar{p}_2 e^{j\beta d \hat{x} \cdot \hat{R}_{12}})$$



Låt \hat{R}_{12} vara den radiale vektorn i cylindriska koordinater, som pekar mot fältpunkten, dvs den ligger i xy -planet

Uttrycket i vinkeln ϕ för

$$\mathbf{E}_0 = -\frac{\mu_0 \omega^2 e^{-j\beta R_{12}}}{4\pi R_{12}} \sin\theta (\bar{p}_1 + \bar{p}_2 e^{j\beta d \cos\phi}) \hat{\theta}$$

I xy planet blir $-\hat{\theta}$ i \hat{z} -led.

Fältet är noll i de riktningar som

$$\bar{p}_1 + \bar{p}_2 e^{j\beta d \cos\phi} = 0 \Rightarrow$$

$$e^{j\beta d \cos\phi} = -\frac{\bar{p}_1}{\bar{p}_2} = e^{+j\beta d/2}$$

$$\Rightarrow \cos\phi = \frac{1}{2}$$

$$\Rightarrow \phi = \pm 60^\circ$$