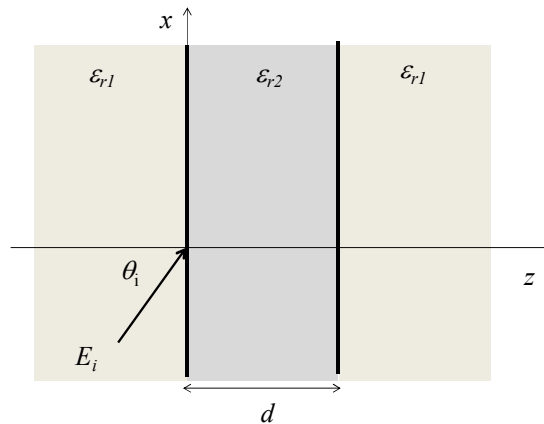


### Esercizio (Incidenza obliqua)

Un'onda piana polarizzata circolarmente si propaga alla frequenza  $f_0 = 1\text{GHz}$  in un dielettrico ( $\epsilon_{r1} = 3$ ). Come mostrato in figura, l'onda incide con un angolo  $\theta_i = 60^\circ$  su uno strato dielettrico di spessore  $d$  e costante dielettrica  $\epsilon_{r2}$ . Il vettore d'onda giace sul piano d'incidenza  $xz$ . La densità di potenza **totale** portata dall'onda incidente è  $S_i = 2\text{ mW/m}^2$ .

- Sapendo che la componente con polarizzazione parallela (TM) viene trasmessa completamente per **qualsunque spessore**  $d$  dello strato, calcolare la costante dielettrica  $\epsilon_{r2}$ ;
- assumendo spessore infinito dello strato  $d$ , calcolare la densità di potenza totale associata all'onda riflessa ( $S_i$ ) e trasmessa ( $S_t$ );
- calcolare il minimo spessore  $d_{\min}$  (**non nullo**) dello strato che consente trasmissione totale dell'onda incidente (si assuma costante dielettrica  $\epsilon_{r1}$  per  $z > d_{\min}$ );
- per lo spessore dello strato trovato al punto c), calcolare il modulo del campo elettrico totale associato alla componente TE e alla componente TM dell'onda al centro strato ( $z = d_{\min}/2$ )



#### Soluzione:

**a)** Affinchè la componente TM dell'onda sia sempre interamente trasmessa per qualunque spessore dello strato intermedio è necessario che l'incidenza avvenga ad un angolo pari all'angolo di Brewster (in questo caso si ha adattamento di impedenza tra i tre strati, cioè  $Z_1^{\text{TM}} = Z_2^{\text{TM}} = Z_1^{\text{TM}}$ ).

Dalla condizione

$$\theta_i = \theta_B = \tan^{-1} \frac{n_2}{n_1} \quad \text{si trova} \quad n_2 = n_1 \tan \theta_i = \sqrt{\epsilon_{r1}} \tan \theta_i = \sqrt{3} \tan 60^\circ = 3$$

$$\text{da cui} \quad \epsilon_{r2} = 9$$

**b)** Poiché la polarizzazione di ingresso è circolare, la densità di potenza  $S_i$  è distribuita in parti uguali tra la componente TE e la componente TM dell'onda, che portano ciascuna una densità di potenza di  $S_{i,TE} = S_{i,TM} = 1\text{ mW/m}^2$ .

La componente TM è interamente trasmessa, quindi non contribuisce alla densità di potenza dell'onda riflessa ( $S_{r,TM} = 0$ ), mentre per l'onda trasmessa  $S_{t,TM} = 1\text{ mW/m}^2$ .

Per la componente TE calcoliamo il coefficiente di riflessione all'interfaccia.

$$Z_1^{\text{TE}} = \frac{\eta_1}{\cos \theta_1} = \frac{\eta_0}{\sqrt{\epsilon_{r1}} \cos \theta_1} = 435.3 [\Omega]$$

$$Z_2^{\text{TE}} = \frac{\eta_2}{\cos \theta_2} = \frac{\eta_0}{\sqrt{\epsilon_{r2}} \cos \theta_2} = 145.1 [\Omega]$$

$$\Gamma^{\text{TE}} = \frac{Z_2^{\text{TE}} - Z_1^{\text{TE}}}{Z_2^{\text{TE}} + Z_1^{\text{TE}}} = -0.5$$

Dalla definizione di densità di potenza, il campo elettrico associato all'onda TE incidente vale

$$|E_i| = \sqrt{\frac{2S_{i,TE}\eta_0}{\sqrt{\epsilon_{r1}}}} = \sqrt{\frac{2 \cdot 0.001 \cdot 120\pi}{\sqrt{3}}} = 0.66 \text{ [V/m]}$$

da cui si ricavano il campo TE riflesso

$$|E_r| = |\Gamma^{TE} E_i| = |-0.5 \cdot 0.66| = 0.33 \text{ [V/m]}$$

associato ad una densità di potenza

$$S_{r,TE} = \frac{1}{2} \frac{|E_r|^2}{\eta_1} = 0.25 \text{ [mW/m}^2\text{]}$$

e il campo TE trasmesso

$$|E_t| = |(1 + \Gamma^{TE}) E_i| = (1 - 0.5) \cdot 0.66 = 0.33 \text{ [V/m]}$$

$$S_{t,TE} = \frac{1}{2} \frac{|E_t|^2}{\eta_2} = 0.433 \text{ [mW/m}^2\text{]}$$

La densità di potenza totale dell'onda riflessa è quindi  $S_r = S_{r,TE} = 0.25 \text{ [mW/m}^2\text{]}$ ,

mentre la densità di potenza totale dell'onda trasmessa è  $S_t = S_{t,TE} + S_{t,TM} = 0.433 + 0.577 = 1.1 \text{ [mW/m}^2\text{]}$  (si veda il punto b qui sotto per il calcolo della parte TM).

c) Per avere trasmissione totale dell'onda polarizzata circolarmente attraverso lo strato interposto tra due semispazi dello stesso dielettrico, è necessario che per la polarizzazione TE lo strato abbia uno spessore multiplo di  $\lambda_z/2$ , dove  $\lambda_z$  è la lunghezza d'onda apparente nella direzione z.

Quindi basta imporre

$$d = m \frac{\lambda_z}{2} = m \frac{\lambda_0}{2\sqrt{\epsilon_{r2} \cos\theta_2}} = m \frac{c}{2f_0\sqrt{\epsilon_{r2} \cos\theta_2}} = m \frac{c}{f_0 3\sqrt{3}}$$

Lo spessore minimo si ottiene per  $m=1$ , da cui si trova

$$d_{\min} = \frac{c}{f_0 3\sqrt{3}} = 5.77 \text{ [cm]}$$

d) Per calcolare il campo all'interno dello strato conviene separare la componente TE e la componente TM

Per l'onda TM, siccome non ci sono riflessioni alle interfacce, all'interno dello strato dielettrico intermedio c'è solo l'onda progressiva.

Dalla conservazione della potenza,

$$S_{1,TM} \cos\theta_1 = S_{2,TM} \cos\theta_2 \text{ si trova}$$

$$S_{2,TM} = S_{1,TM} \frac{\cos\theta_1}{\cos\theta_2} = 0.001 \frac{\cos 60^\circ}{\cos 30^\circ} = 0.577 \text{ [mW/m}^2\text{]}$$

da cui il campo elettrico associato all'onda TM nel mezzo intermedio vale

$$|E_{2,TM}| = \sqrt{\frac{2S_{2,TM}\eta_0}{\sqrt{\epsilon_{r2}}}} = \sqrt{\frac{2 \cdot 0.001 \cdot 120\pi}{\sqrt{9}}} = 0.381 \text{ [V/m]}$$

Per l'onda TE bisogna considerare che esiste sia una componente progressiva che una regressiva.

Poiché tutta l'onda TE viene trasmessa, il campo elettrico (tangenziale) alla seconda interfaccia vale

$$|E_3^+| = |E_1^+| = 0.66 \text{ [V/m]}$$

Quindi il campo elettrico totale alla sezione  $z=d_{\min}$  vale

$$|E(d_{\min})| = |E_3^+| = |E_2^+(d_{\min}) + E_2^-(d_{\min})| = |E_2^+| |1 + \Gamma(d_{\min})| = |E_2^+| |1 + 0.5| = 1.5 |E_2^+|$$

da cui

$$|E_2^+| = \frac{|E_3^+|}{1.5} = 0.44 \text{ [V/m]}$$

Quindi il modulo del campo elettrico totale associato all'onda TE alla sezione  $z=d_{\min}/2$  vale

$$|E_{2,TE}(d/2)| = |E_2^+| |1 + \Gamma(d)| = |E_2^+| |1 + 0.5e^{-j2\beta d_{\min}/2}| = 0.44 |1 - 0.5| = 0.22 \text{ [V/m]}$$

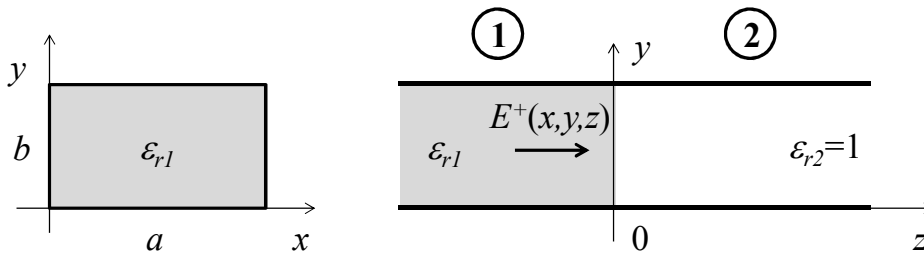
## Esercizio (Guide d'onda)

Si consideri il caso mostrato in figura in cui un'onda elettromagnetica alla frequenza  $f_0 = 1.8$  [GHz] si propaga (nella direzione  $+z$ ) in una guida d'onda rettangolare riempita con un materiale (non magnetico, senza perdite) con costante dielettrica  $\epsilon_{r1} = 2.25$ . L'onda si propaga con una costante di fase  $\beta = 21.33$  [rad/m] e la guida ha dimensioni  $a = 10$  cm e  $b = 6$  cm.

Alla coordinata  $z = 0$ , viene rimosso il materiale dielettrico dalla guida.

Sapendo che il campo elettrico incidente  $E^+(a/2, b/2, 0)$  al centro della guida ( $x=a/2, y=b/2$ ) sulla sezione  $z = 0$  è pari a  $E_c = 1$  [V/m], calcolare

- valore del campo elettrico incidente  $E^+(a/3, b/2, 0)$  nel punto  $x=a/3, y=b/2, z = 0$ .
- coefficiente di riflessione  $\Gamma$  (modulo e fase) alla sezione  $z = 0$ ;
- minima distanza dalla discontinuità ( $z < 0$ ) alla quale il campo elettrico **in modulo** è minimo, calcolare il valore del campo elettrico e commentare il risultato.
- densità di potenza reale trasmessa dall'onda nel mezzo 2 ( $z > 0$ ).
- discutere qualitativamente come cambierebbero i risultati dei punti precedenti se la frequenza dell'onda (stesso modo di propagazione) fosse  $f_1 = 1.5$  [GHz] e  $f_2 = 2.8$  [GHz].



**Soluzione:**

a) Prima di tutto bisogna individuare quale modo si sta propagando. Nel tratto di guida d'ingresso riempito di dielettrico, alla frequenza  $f_0 = 1.8$  GHz ( $\lambda_0 = 16.67$  cm) possono propagarsi solo i modi TE<sub>10</sub> e TE<sub>01</sub>. Infatti:

$$\text{TE}_{10} \quad \lambda_{c,10} = 2a = 20 \text{ cm} \quad f_{c,10} = \frac{v}{\lambda_{c,10}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_{r1}} \lambda_{c,10}} = \frac{3e8}{\sqrt{2.25} \cdot 0.2} = 1 [\text{GHz}] < f_0$$

$$\text{TE}_{01} \quad \lambda_{c,01} = 2b = 12 \text{ cm} \quad f_{c,01} = \frac{v}{\lambda_{c,01}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_{r1}} \lambda_{c,01}} = \frac{3e8}{\sqrt{2.25} \cdot 0.12} = 1.67 [\text{GHz}] < f_0$$

$$\text{TE}_{20} \quad \lambda_{c,20} = a = 10 \text{ cm} \quad f_{c,20} = \frac{v}{\lambda_{c,20}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_{r1}} \lambda_{c,20}} = \frac{3e8}{\sqrt{2.25} \cdot 0.1} = 2 [\text{GHz}] > f_0$$

Per capire quale modo si sta effettivamente propagando, calcoliamo la costante di fase  $\beta$  dei modi TE<sub>10</sub> e TE<sub>01</sub> nel tratto di guida in ingresso,

$$\beta_{10} = \frac{2\pi}{\lambda_{g,10}} = \frac{2\pi}{\lambda_0 \sqrt{\epsilon_{r1}}} \sqrt{1 - \frac{1}{\epsilon_{r1}} \left( \frac{\lambda_0}{\lambda_{c,10}} \right)^2} = \frac{2\pi}{0.1667 \sqrt{2.25}} \sqrt{1 - \frac{1}{2.25} \left( \frac{0.1667}{0.2} \right)^2} = \frac{2\pi}{0.1337} = 47 [\text{rad/m}]$$

$$\beta_{01} = \frac{2\pi}{\lambda_{g,01}} = \frac{2\pi}{\lambda_0 \sqrt{\epsilon_{r1}}} \sqrt{1 - \frac{1}{\epsilon_{r1}} \left( \frac{\lambda_0}{\lambda_{c,01}} \right)^2} = \frac{2\pi}{0.1667 \sqrt{2.25}} \sqrt{1 - \frac{1}{2.25} \left( \frac{0.1667}{0.12} \right)^2} = \frac{2\pi}{0.2946} = 21.33 [\text{rad/m}]$$

Quindi si sta propagando il modo TE<sub>10</sub> con lunghezza d'onda in guida  $\lambda_{g,01} = 29.46$  [cm].

Analogamente si poteva ricavare analiticamente l'espressione che lega la lunghezza d'onda di taglio alla costante di fase  $\beta$

$$\lambda_c = \frac{(2\pi\lambda_0)^2}{4\pi^2 \epsilon_{r1} - \beta^2 \lambda_0^2}$$

Infatti, sostituendo i valori del problema si trova  $\lambda_c = 12 \text{ cm} = 2b$ , che corrisponde alla lunghezza d'onda di taglio del modo TE01.

Il campo elettrico del modo TE01 ha solo componente  $E_x$  e (per la sola onda incidente) vale

$$E_x(x, y, 0) = E_c \sin\left(\frac{\pi}{b} y\right),$$

cioè non dipende dalla coordinata  $x$ . Quindi

$$E_x\left(\frac{a}{3}, \frac{b}{2}, 0\right) = E_x\left(\frac{a}{2}, \frac{b}{2}, 0\right) = 1 [\text{V/m}]$$

**b)** Calcoliamo le frequenze di taglio nella guida vuota ( $z > 0$ ).

$$f_{c,10} = \frac{c}{\lambda_{c,10}} = \frac{3e8}{0.2} = 1.5 [\text{GHz}]$$

$$f_{c,01} = \frac{c}{\lambda_{c,01}} = \frac{3e8}{0.12} = 2.5 [\text{GHz}]$$

Quindi alla frequenza  $f_0 = 1.8 \text{ GHz}$  il modo TE01 in arrivo dalla prima guida non si può propagare nel secondo tratto di guida, quindi ci aspettiamo riflessione totale alla sezione  $z = 0$ , cioè  $|\Gamma| = 1$ .

Per calcolare il coefficiente di riflessione complesso, calcoliamo le impedenze d'onda del modo TE01 nelle due guide

$$Z_1^{TE01} = \frac{\eta_0}{\sqrt{\epsilon_{r1}}} \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{\epsilon_{r1}} \left(\frac{\lambda_0}{\lambda_{c,01}}\right)^2}} = 666 [\Omega]$$

$$Z_2^{TE01} = \frac{\eta_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{\lambda_0}{\lambda_{c,01}}\right)^2}} = j391 [\Omega]$$

da cui si trova

$$\Gamma = \frac{Z_2^{TE01} - Z_1^{TE01}}{Z_2^{TE01} + Z_1^{TE01}} = -0.488 + j0.873 = 1e^{j119^\circ} = 1e^{j2.08}$$

**c)** Il campo elettrico totale (a centro guida) nel mezzo 1 ( $z < 0$ ) ha la forma

$$E_{c,TOT} = E_c^+(z) + E_c^-(z) = E_c^+[1 + \Gamma(z)] = E_c^+[1 + \Gamma(0)e^{j2\beta z}] = 1 [\text{V/m}][1 + e^{j2.08} e^{j2\beta z}]$$

La distanza alla quale il campo totale è minimo è quella alla quale la fase del coefficiente di riflessione  $\Gamma(z)$  diventa un multiplo dispari di  $\pi$  (in queste condizioni onda progressiva e onda regressiva sono in controfase)

$$d = \frac{2.08 + \pi [\text{rad}]}{2\beta} = 12.24 [\text{cm}]$$

Il campo elettrico in questo punto è nullo perché per effetto della riflessione totale nel tratto di onda di ingresso si forma un'onda puramente stazionaria.

**d)** Avendo riflessione totale alla sezione  $z=0$ , non c'è trasferimento di potenza nel mezzo 2. Tutta la potenza reale portata in direzione  $+z$  dall'onda progressiva è portata indietro dall'onda riflessa.

**e)** Alla frequenza  $f_1 = 1.5 \text{ GHz}$  il modo TE01 non può propagarsi nella guida di ingresso.

Alla frequenza  $f_1 = 2.8 \text{ GHz}$  il modo TE01 può propagarsi anche nella guida di uscita, quindi non ha più riflessione totale e andamento evanescente nel mezzo 2.