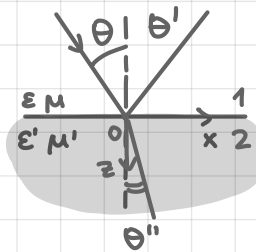


### 38) Электромагнитные волны на границе раздела двух диэлектриков. Формулы Френеля. Внешнее Брюстера. Полное внутреннее отражение



$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)}$$

$$\vec{H} = \vec{H}_0 e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega t)}$$

предполагаем, что в диэлектриках нет свободных зарядов и токов проводимости. тогда

$$(E_1)_z = (E_2)_z \Rightarrow E_0 e^{i(k_x x + k_y y - \omega t)} + E'_0 e^{i(k'_x x + k'_y y - \omega t)} = E''_0 e^{i(k''_x x + k''_y y - \omega t)}$$

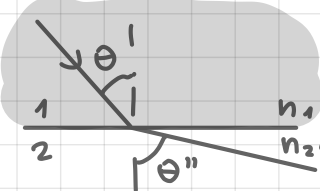
$$(H_1)_z = (H_2)_z$$

это рав-во  $\forall x, y \Rightarrow \omega = \omega' = \omega''$   
 $k_x = k'_x = k''_x$   
 $k_y = k'_y = k''_y = 0$ , если плоскость падения волн. —  $Oxz$

в среде с показателем преломления  $n \Rightarrow k = \frac{\omega n}{c}$

$$\begin{cases} k_x = k \sin \theta \\ k'_x = k' \sin \theta' \\ k''_x = k'' \sin \theta'' \end{cases} \Rightarrow n_1 \sin \theta = n_1 \sin \theta' = n_2 \sin \theta''$$

$$\begin{cases} \theta = \theta' \\ n_1 \sin \theta = n_2 \sin \theta'' \end{cases}$$



$$n_1 \sin \theta = n_2 \sin \theta''$$

$$\theta'' = \frac{\pi}{2} \text{ (преломлённая волна „сложит“ вдоль границы раздела)}$$

$$n_1 \sin \theta = n_2$$

при  $\theta > \theta_{c.o.} = \arcsin n_{21}$ ,  $n_{21} = n_2/n_1$  волна полностью от границы со средой оптически менее плотной.

$\theta_{c.o.} = \arcsin n_{21}$  — угол полного внутреннего отражения

введём коэф-т отражения  $r = \frac{E'_0}{E_0}$   
 коэф-т прохождения  $d = \frac{E''_0}{E_0}$  волн.

два типа поляризации:

⊥ **s-поляризация**  
 $\vec{E} \perp$  плоскости падения  
 гр. условия:  

$$\begin{cases} E_0 + E'_0 = E''_0 \\ -H_0 \cos \theta + H'_0 \cos \theta' = -H''_0 \cos \theta'' \end{cases}$$

ограничиваясь случаем, сред  $\mu=1$  и тем, что  $n = \sqrt{\epsilon}$  ( $H = \sqrt{\epsilon} E$ )

$$\begin{cases} E_0 + E'_0 = E''_0 \quad | : E_0 \\ -n_1 \cos \theta + n_1 E'_0 \cos \theta' = -n_2 E''_0 \cos \theta'' \end{cases} \quad (\theta = \theta')$$

$$\begin{cases} 1 + r = d \\ -n_1 \cos \theta + n_1 r \cos \theta = -n_2 d \cos \theta \end{cases}$$

$$\begin{cases} 1 + r = d \\ 1 - r = d \frac{\sin \theta}{\sin \theta''} \cos \theta \end{cases}$$

$$\begin{cases} r_{\perp} = -\frac{\sin(\theta - \theta'')}{\sin(\theta + \theta'')} = \frac{\cos \theta - \sqrt{n_{21}^2 - \sin^2 \theta}}{\cos \theta + \sqrt{n_{21}^2 - \sin^2 \theta}} \\ d_{\perp} = \frac{2 \sin \theta'' \cos \theta}{\sin(\theta + \theta'')} = \frac{2 \cos \theta}{\cos \theta + \sqrt{n_{21}^2 - \sin^2 \theta}} \end{cases}$$

$$n_{21} = \frac{\sin \theta}{\sin \theta''}$$

при  $\theta \rightarrow \frac{\pi}{2} \Rightarrow d \rightarrow 0$

в этом пределе  $r_{\perp} \rightarrow -1$ ,  $r_{\parallel} \rightarrow 1 \Rightarrow$  при сложении падающей фаза s-пол. волн. меняется на  $\pi$ , а p-поляризованной волн. — не меняется.

⊥ **p-поляризация**  
 $\vec{E}$  лежит в плоскости падения  
 гр. условия:  

$$\begin{cases} E_0 \cos \theta + E'_0 \cos \theta' = E''_0 \cos \theta'' \\ H_0 - H'_0 = H''_0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} E_0 \cos \theta + E'_0 \cos \theta' = E''_0 \cos \theta'' \\ n_1 E_0 - n_1 E'_0 = n_2 E''_0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} 1 + r = \frac{\cos \theta''}{\cos \theta} d \\ 1 - r = \frac{\sin \theta}{\sin \theta''} d \end{cases}$$

$$\begin{cases} r_{\parallel} = -\frac{\tan(\theta - \theta'')}{\tan(\theta + \theta'')} = -\frac{n_{21}^2 \cos \theta - \sqrt{n_{21}^2 - \sin^2 \theta}}{n_{21}^2 \cos \theta + \sqrt{n_{21}^2 - \sin^2 \theta}} \\ d_{\parallel} = \frac{4 \sin \theta'' \cos \theta}{\sin 2\theta + \sin 2\theta''} = \frac{2 n_{21} \cos \theta}{n_{21}^2 \cos \theta + \sqrt{n_{21}^2 - \sin^2 \theta}} \end{cases}$$

Этакой угол  $\theta = \theta_s$ , что волна, падающая под этим углом на поверхность, не отражается обратно.

$$r_{\parallel} \rightarrow 0 \Rightarrow \tan(\theta + \theta'') = \infty \Rightarrow \theta + \theta'' = \frac{\pi}{2} \Rightarrow n_1 \sin \theta = n_2 \cos \theta$$

$$\tan \theta_s = \frac{n_2}{n_1} \text{ — угол Брюстера (угол полной поляризации)}$$

$\theta_{c.o.} = \arcsin \frac{n_2}{n_1} > \theta_s = \arctan \frac{n_2}{n_1} \Rightarrow$  эффект Брюстера имеет место вне зависимости от сред.