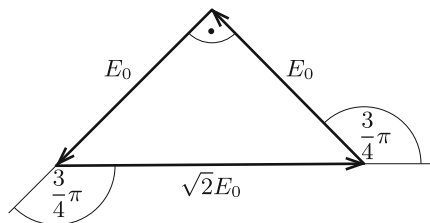


Az egyes résekből érkező fény (időben szinuszosan változó) elektromos terének amplitúdója a rés szélességével arányos. Ha a szélső résekből érkező hullám amplitúdója  $E_0$ , akkor a középső résből érkező  $\sqrt{2}E_0$ .

Az egyes résekből érkező hullámok között fáziseltolódás lép fel, ezt a váltóáramoknál megtanult forgóvektoros ábrázolással vehetjük figyelembe. Ha a középső résből származó  $\sqrt{2}E_0$  nagyságú térerősséget választjuk referenciának, akkor a másik két rés járulékának a referenciához viszonyítva  $\pm\Delta\varphi$  szöggel elforgatott,  $E_0$  nagyságú térerősségvektor felel meg. ( $\pm\Delta\varphi$  a középső és a szélső rések járuléka közötti fáziseltolódás.)



1. ábra

Nulla intenzitású hely ott alakul ki, ahol a három térerősségvektor eredője nulla, vagyis ez a három térerősség zárt vektorháromszöget alkot (1. ábra). A térerősségek nagyságából következik, hogy ez a háromszög derékszögű és egyenlő szárú, tehát

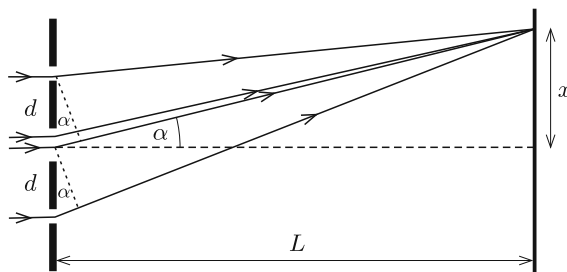
$$\Delta\varphi = 135^\circ = \frac{3\pi}{4}.$$

Az átlátszatlan lap normálisához képest  $\alpha$  szögben elhajló sugaraknál a szomszédos rések járuléka között az útkülönbség  $d \sin \alpha$ , tehát

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \alpha$$

fáziskülönbség alakul ki (2. ábra). Ez akkor egyezik meg a már kiszámított  $\frac{3}{4}\pi$ -vel, ha

$$\sin \alpha = \frac{3}{8} \frac{\lambda}{d}.$$



2. ábra

Másrészt az  $L$  távolságban lévő ernyőn a nulladrendű maximumtól  $x$  távolságban lévő ponthoz tartozó elhajlási szögre fennáll, hogy

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{x}{L}.$$

Mivel  $\lambda \ll d$ ,  $\sin \alpha \ll 1$ , így

$$\frac{x}{L} = \operatorname{tg} \alpha \approx \sin \alpha = \frac{3}{8} \frac{\lambda}{d},$$

vagyis a keresett távolság:

$$x = \frac{3}{8} \frac{\lambda L}{d}.$$