

2 Zadatak: Ravni elektromagnetski val čije je električno polje opisano izrazom

$$\mathbf{E}[z, t] = E_{0x} \mathbf{i} \cos[\kappa z - \omega t] + E_{0y} \mathbf{j} \sin[\kappa z - \omega t]$$

pada na polaroid koji propušta komponentu vala čije je električno polje usporedno s vektorom $3\mathbf{i} + \mathbf{j}$. Odredi amplitudu titranja električnog polja nakon prolaska vala kroz polaroid.

Postupak: Komponenta upadnog elektromagnetskog vala čije je električno polje okomito na propusni smjer polaroida se pri prolasku kroz polaroid apsorbira, dok komponenta vala čije je električno polje usporedno s propusnim smjerom polaroida ostaje nepromijenjena. Komponentu upadnog električnog polja koja je usporedna s propusnim smjerom polaroida računamo kao projekciju upadnog polja na propusni smjer polaroida. Uvodimo jedinični vektor propusnog smjera polaroida,

$$\hat{\mathbf{p}} = \frac{3\mathbf{i} + \mathbf{j}}{\sqrt{10}},$$

te kao projekciju zadanog električnog polja na taj smjer dobivamo

$$\mathbf{E} \cdot \hat{\mathbf{p}} = \frac{3E_{0x}}{\sqrt{10}} \cos[\kappa z - \omega t] + \frac{E_{0y}}{\sqrt{10}} \sin[\kappa z - \omega t].$$

Kako bismo u gornjem izrazu prepoznali amplitudu titranja uvodimo oznake

$$a = \frac{3E_{0x}}{\sqrt{10}}, \quad b = \frac{E_{0y}}{\sqrt{10}},$$

te gornji izraz za projekciju polja zapisujemo kao

$$\mathbf{E} \cdot \hat{\mathbf{p}} = a \cos[\kappa z - \omega t] + b \cos[\kappa z - \omega t - \pi/2].$$

Koristeći kompleksni zapis imamo

$$\mathbf{E} \cdot \hat{\mathbf{p}} = \operatorname{Re} \left[a e^{i(\kappa z - \omega t)} \right] + \operatorname{Re} \left[b e^{i(\kappa z - \omega t - \pi/2)} \right] = \operatorname{Re} \left[(a - i b) e^{i(\kappa z - \omega t)} \right],$$

gdje kao amplitudu titranja prepoznavamo

$$E_0 = |a - i b| = \sqrt{a^2 + b^2} = \sqrt{\frac{9}{10} E_{0x}^2 + \frac{1}{10} E_{0y}^2}.$$

Rješenje: $E_0 = \sqrt{(9E_{0x}^2 + E_{0y}^2)/10}$

6 Zadatak: S jedne strane tanke konvergentne leće žarišne duljine $f = 1$ m i kružnog otvora promjera $2R = f/4$ se na optičkoj osi na udaljenosti $a = 3f$ nalazi izotropni točkasti izvor svjetlosti snage $P = 100$ W. S druge strane leće se na udaljenosti $d = f$ nalazi zastor okomit na optičku os. Odredi osvjetljenje zastora u području u kojem na njega pada svjetlost.

Postupak: Traženo osvjetljenje E je omjer snage svjetlosti P_o koja prolazi lećom i površine svijetle mrlje S_o koju ona stvara na zastoru, $E = P_o/S_o$. Najprije računamo snagu svjetlosti P_o koja ulazi u leću. Omjer snage P_o i ukupne snage izotropnog izvora P jednak je omjeru prostornog kuta Ω_o koji u odnosu na izvor svjetlosti zahvaća otvor leće i ukupnog prostornog kuta 4π u koji izvor zrači. Prostorni kut Ω_o napisat ćemo s pomoću poznate formule za stožac vršnog kuta 2θ ,

$$\Omega_o = \int_0^\theta 2\pi \sin \vartheta \, d\vartheta = -2\pi \cos \vartheta \Big|_0^\theta = 2\pi(1 - \cos \theta),$$

gdje iz geometrije stošca svjetlosti koja ulazi u leću imamo

$$\cos \theta = \frac{a}{\sqrt{a^2 + R^2}}.$$

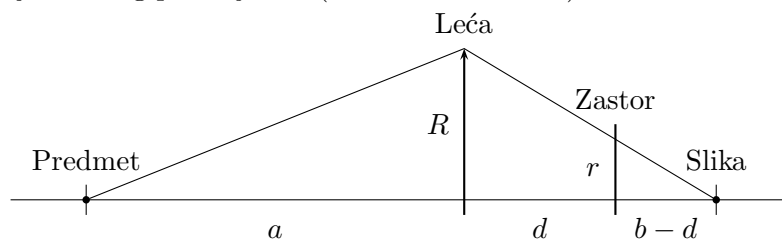
Slijedi

$$\frac{P_o}{P} = \frac{\Omega_o}{4\pi} = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{a}{\sqrt{a^2 + R^2}} \right).$$

Sada računamo površinu svijetle mrlje S_o . Na osnovu poznate relacije $1/a + 1/b = 1/f$ slijedi da slika točkastog izvora koji se nalazi na udaljenosti $a > f$ nastaje na suprotnoj strani leće na udaljenosti

$$b = \frac{a}{a - f} f.$$

S obzirom da se ovdje zastor nalazi na udaljenosti $d \neq b$, čunj svjetlosti zahvaćen lećom kružnog otvora na zastoru stvara svijetao krug polumjera r (tzv. "mutnu sliku").



Iz sličnosti trokuta imamo $R/b = r/(b - d)$ te je površina svijetlog kruga na zastoru

$$S_o = r^2\pi = R^2 \left(\frac{b-d}{b} \right)^2 \pi = R^2\pi \left(1 - \frac{d}{f} + \frac{d}{a} \right)^2.$$

Konačno, osvjetljenje zastora unutar svijetlog kruga je

$$E = \frac{P_o}{S_o} = P \frac{1 - (1 + (R/a)^2)^{-1/2}}{2R^2\pi(1 - d/f + d/a)^2}.$$

Za zadane vrijednosti

$$E \simeq 7.947 \text{ W m}^{-2}.$$

Rješenje: $E = P(1 - (1 + (R/a)^2)^{-1/2}) / (2R^2\pi(1 - d/f + d/a)^2) \simeq 7.947 \text{ W m}^{-2}$