Efect electro-optic într-o celulă Kerr

Rezolvare și Barem de evaluare

1). În ansamblu3puncte Alegem axa Ox pe direcția lui \vec{E}_a . Lumina se propagă în sensul pozitiv al axei Oz. Pe fața de intrare în cuvă, câmpul electric al undei incidente este de forma După parcurgerea distanței a, pe fața de ieșire, câmpul electric al undei este $\vec{E}_2 = \left(E_{0x}\cos(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}an_x)\right)\vec{e}_x + \left(E_{0y}\cos(\omega t - \varphi_0 - \frac{2\pi}{\lambda}an_y)\right)\vec{e}_y.$ Ne interesează doar defazajul relativ al celor două componente (x și y) și, de aceea, schimbând într-un mod adecvat originea timpului, $\left(t \to t + \frac{2\pi a n_x}{\omega^2}\right)$, găsim relația $\vec{E}_2 = \left(E_{0x}\cos(\omega t)\right)\vec{e}_x + \left(E_{0y}\cos(\omega t - \varphi_0 - \varphi)\right)\vec{e}_y$, unde Pentru ca celula Kerr să se comporte ca o "lamă semi-undă" este necesar ca defazajul datorat Pe de altă parte, deoarece $\Delta n = K\lambda E_a^2$ (conform enunțului) și $E_a = \frac{U_0}{L}$, găsim imediat că Lumina incidentă fiind naturală (adică "polarizată în toate azimuturile"), legea lui Malus, mediată după unghiuri [cu valori echiprobabile de la 0 la 2π], ne dă, pentru intensitatea Rămân astfel doar oscilațiile pe direcția de transmisie a polarizorului P, cu amplitudinea E_0 . La intrarea în cuvă, componentele pe axele x și y ale câmpului electric al undei sunt în fază și La ieșirea din cuvă câmpul electric al undei are forma $\vec{E}_{out} = \frac{E_0}{\sqrt{2}} \left| \vec{e}_x \cos \left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda} a n_x \right) + \vec{e}_y \cos \left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda} a n_y \right) \right|$ 1,25 puncte Proiectând expresia lui \vec{E}_{out} pe direcția de transmisie a analizorului A (al cărei versor este

În expresia de mai sus a lui \vec{E}_{out} putem face același gen de schimbare a originii timpului. Cum unghiurile implicate în evaluarea produselor scalare $\vec{e}_x \cdot \vec{e}_A$ și $\vec{e}_y \cdot \vec{e}_A$ sunt $\theta_x = 45^\circ$ și $\theta_{y} = 135^{\circ} \text{ obtinem} \qquad \vec{E}_{emerg} = \frac{E_{0}}{2} \left[\cos(\omega t) - \cos(\omega t - \varphi) \right] \vec{e}_{A} = \left(\frac{E_{0}}{2} \right) \left[2 \sin\left(\omega t - \frac{\varphi}{2}\right) \sin\left(-\frac{\varphi}{2}\right) \right] \vec{e}_{A},$ adică $\vec{E}_{emerg} = E_0 \left[\sin \left(\frac{\pi a}{\lambda} \Delta n \right) \sin \left(\omega t + \frac{\pi a}{\lambda} \Delta n \right) \right] \vec{e}_A$. 1,25 puncte Intensitatea luminoasă fiind proporțională cu pătratul amplitudinii undei emergente, identificată sub forma $\left[E_0\sin\!\left(\frac{\pi\!a}{\lambda}\Delta n\right)\right]$, rezultă imediat proporționalitatea $I \propto E_0^2 \sin^2\!\left(\frac{\pi}{2}\!\left(\frac{U}{U_0}\right)^2\right)$. Aici, în locul constantei Kerr (K), am folosit legătura sa cu tensiunea 3). Se observă că intensitatea I a luminii emergente poate fi variată prin modificarea tensiunii U de la bornele armăturilor celulei Kerr. Chiar dacă relația dintre I și U nu este una liniară (sau de direct proporționalitate), acest "neajuns" poate fi corectat cu ajutorul unui dispozitiv electronic adecvat. Astfel echipată, celula Kerr poate servi fie ca un foarte bun TOTAL GENERAL......10 puncte Problemă propusă de: Prof. univ. dr. Uliu Florea, Departamentul de Fizică, Universitatea din Craiova,

Prof. dr. Sandu Mihail, Liceul Tehnologic de Turism, Călimanești, jud. Vâlcea.