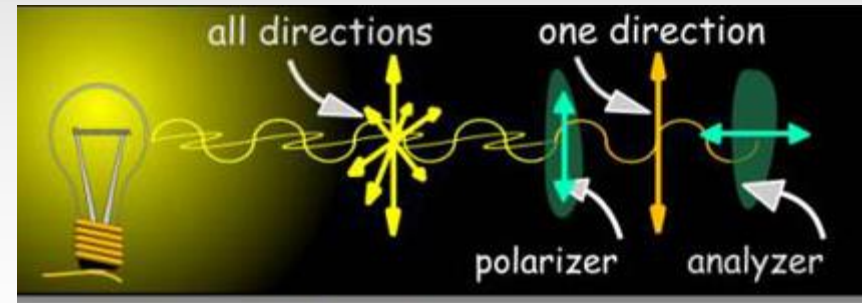
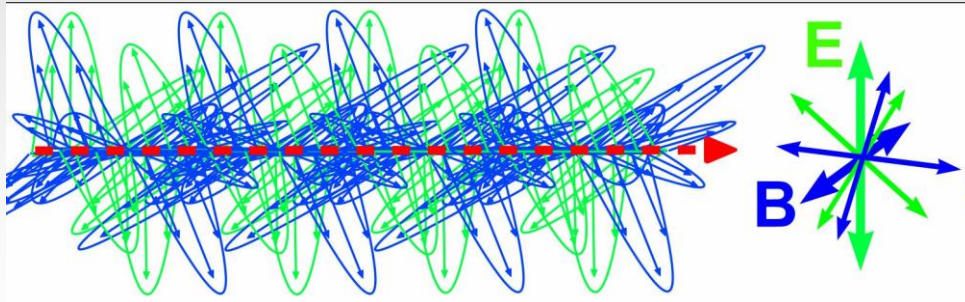
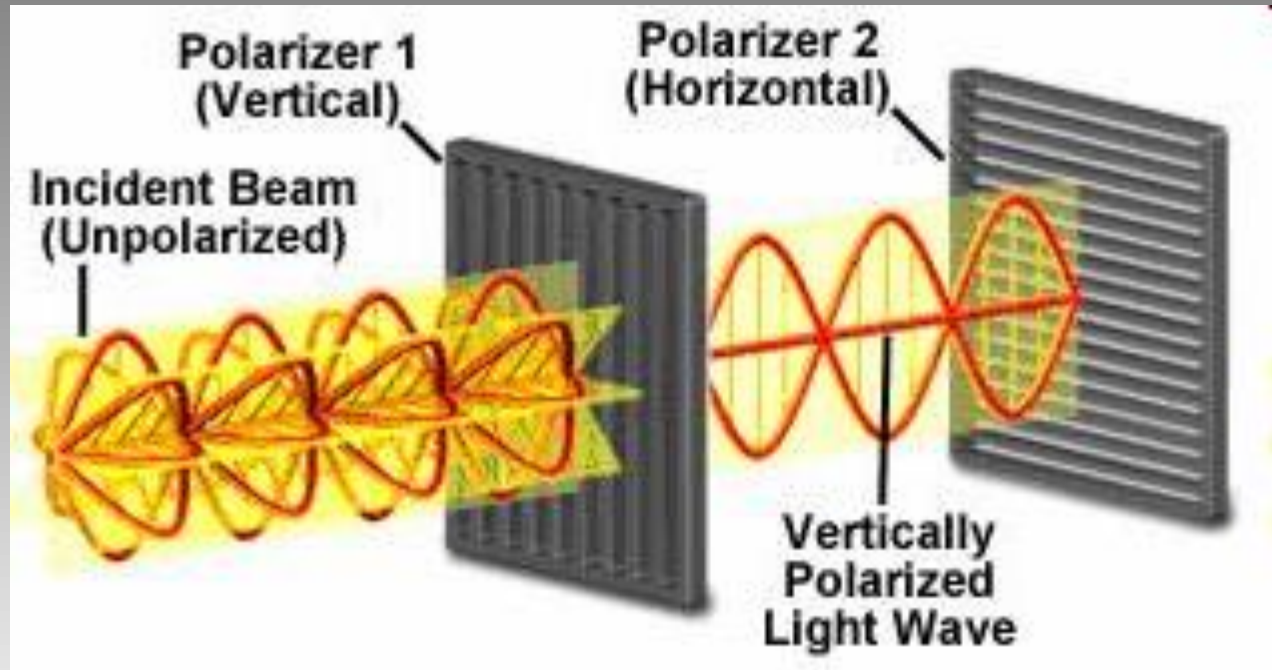


Поляризації електромагнітного випромінювання і її опис

Неполяризоване світло (природне світло)



Вектор Джонса (Максвелла)

$$\mathbf{E}(z, t) = \bar{E}_x \cos(\omega t - kz + \delta_x) \mathbf{x} + \bar{E}_y \cos(\omega t - kz + \delta_y) \mathbf{y},$$

$$\begin{aligned} \mathbf{E}(z, t) &= \begin{vmatrix} \hat{E}_x \exp(\omega t - kz + \delta_x) \\ \hat{E}_y \exp(\omega t - kz + \delta_y) \end{vmatrix} = \\ &= \exp(i\omega t) \exp(-ikz) \begin{vmatrix} E_x \\ E_y \end{vmatrix}. \end{aligned}$$

Обмежившись описом стаціонарних процесів, відкидаємо часовий множник) - отримуємо вектор Джонса (Максвелла)

Вектор Джонса (Максвелла)

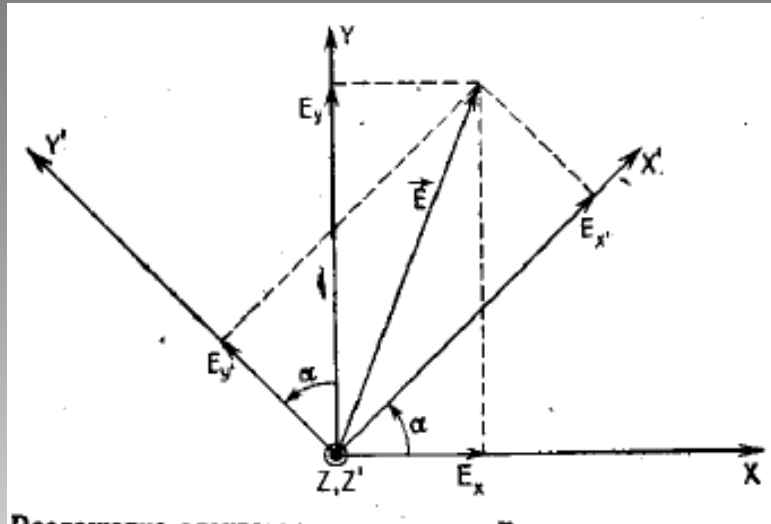
$$\begin{bmatrix} E_x \exp i \delta_x \\ E_y \exp i \delta_y \end{bmatrix} = A e^{i \delta} \begin{bmatrix} (\cos \theta \cos \epsilon - j \sin \theta \sin \epsilon) \\ (\sin \theta \cos \epsilon + j \cos \theta \sin \epsilon) \end{bmatrix}$$

$$I = \mathbf{E}^* \mathbf{E}$$

$$E_x = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad E_y = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix},$$

$$E_{np} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}.$$

Перетворення векторів Джонса при повороті системи координат



$$\begin{aligned} E_{x'} &= (\cos \alpha) E_x + (\sin \alpha) E_y, \\ E_{y'} &= (-\sin \alpha) E_x + (\cos \alpha) E_y. \end{aligned}$$

Опис повороту в матричній формі

$$\begin{bmatrix} E_{x'} \\ E_{y'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ -\sin \alpha & \cos \alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} E_x \\ E_y \end{bmatrix}$$



$$\begin{aligned} E_{x', y'} &= R(\alpha) E_{x, y}, \\ R(\alpha) &= \begin{bmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ -\sin \alpha & \cos \alpha \end{bmatrix}. \end{aligned}$$

$R(\alpha)$ - матриця повороту, що має властивості:

$$\begin{aligned} R^{-1}(\alpha) &= R^\dagger(\alpha) = R(-\alpha), \\ R(\alpha_1) R(\alpha_2) &= R(\alpha_1 + \alpha_2). \end{aligned}$$

Інваріантність інтенсивності електромагнітного випромінювання при унітарних перетвореннях

$$I_{x', y'} = E_{x', y'}^\dagger E_{x', y'}.$$

$$\begin{aligned} I_{x', y'} &= [R(\alpha) E_{x, y}]^\dagger [R(\alpha) E_{x, y}] = \\ &= E_{x, y}^\dagger R^\dagger(\alpha) R(\alpha) E_{x, y} = \\ &= E_{x, y}^\dagger E_{x, y} = \\ &= I_{x, y}. \end{aligned}$$

Представлення поляризаційних станів комплексними числами

У випадках, коли інформація про амплітуду та фазу еліптичного коливання електричного вектора є неважливою, можна використовувати ще більш компактне представлення стану поляризації випромінювання

$$\chi = E_y / E_x.$$

$$\chi = \frac{|E_y|}{|E_x|} e^{j(\delta_y - \delta_x)},$$

$$|\chi| = |E_y| / |E_x|, \quad \arg(\chi) = \delta_y - \delta_x.$$

$$\chi = \frac{\tan \theta + j \tan \varepsilon}{1 - j \tan \theta \tan \varepsilon}$$

$$\tan 2\theta = \frac{2 \operatorname{Re}(\chi)}{1 - |\chi|^2},$$

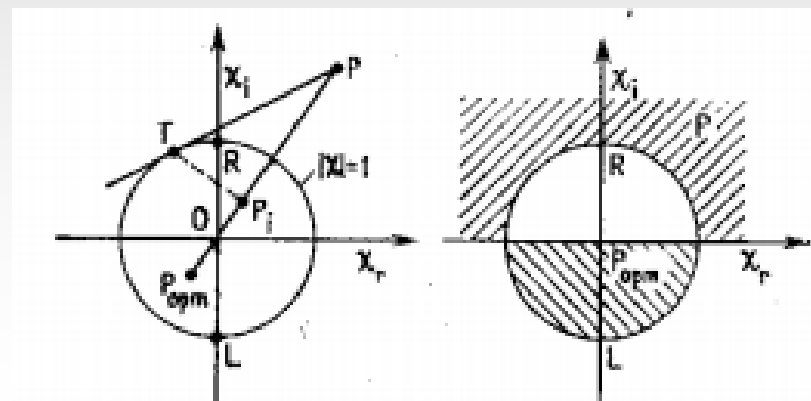
$$\sin 2\varepsilon = \frac{2 \operatorname{Im}(\chi)}{1 + |\chi|^2},$$

Для ортогональних станів поляризації

$$\chi_{\text{орт}} = -\frac{1 + j \tan \theta \tan \varepsilon}{\tan \theta - j \tan \varepsilon}.$$

$$\chi \chi_{\text{орт}}^* = \chi_{\text{орт}}^* \chi = -1.$$

$$\chi_{\text{орт}} = -\frac{1}{\chi^*} = -\frac{\chi}{|\chi|^2} \rightarrow \mathbf{E}_{\text{орт}}^* \mathbf{E} = \mathbf{E}^* \mathbf{E}_{\text{орт}} = 0,$$



Представлення поляризованого світла точками на циркулярній комплексній площині

$$\chi = E_r/E_l.$$

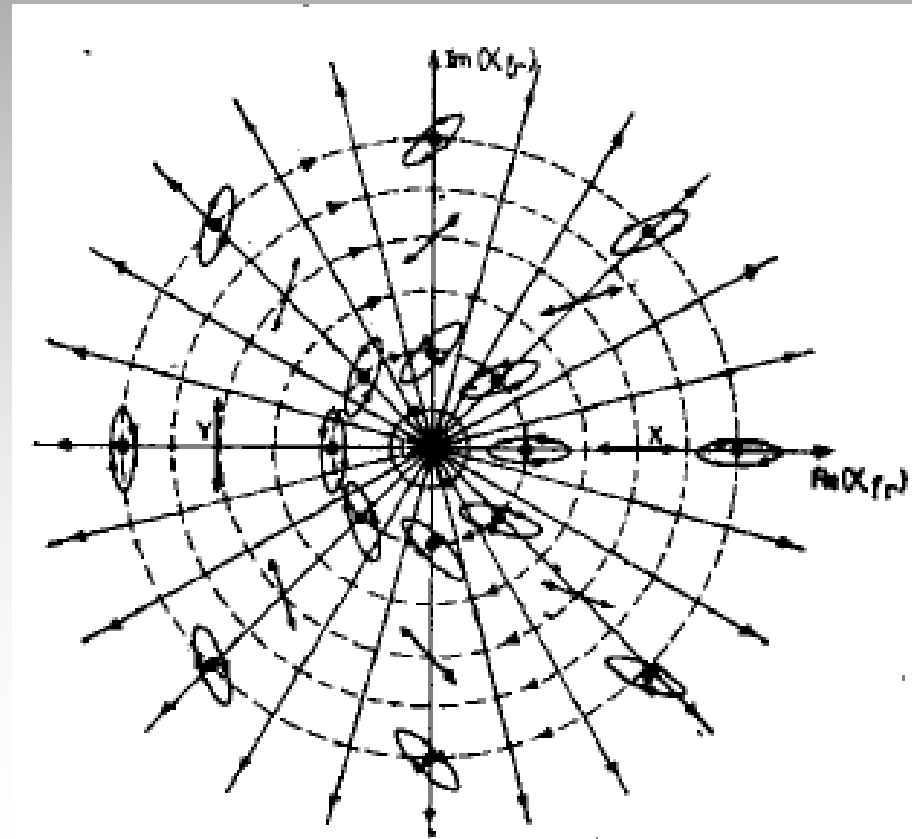
$$\chi = \frac{|E_r|}{|E_l|} e^{j(\delta_r - \delta_l)},$$

$$|\chi| = |E_r|/|E_l|, \quad \arg(\chi) = \delta_r - \delta_l.$$

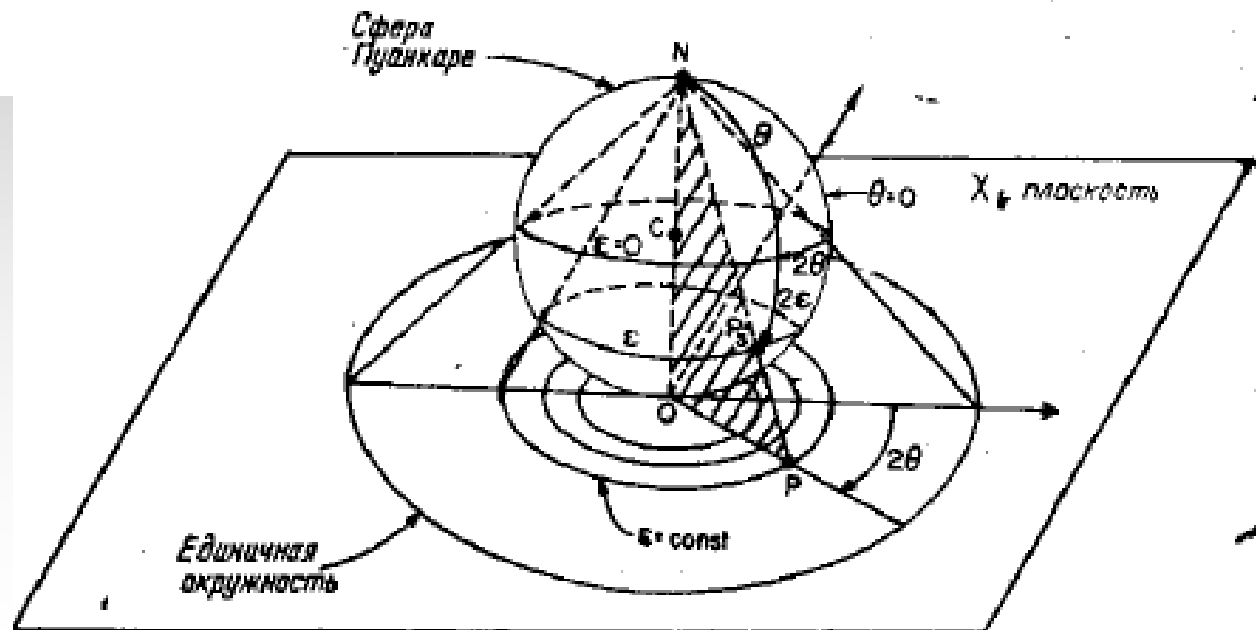
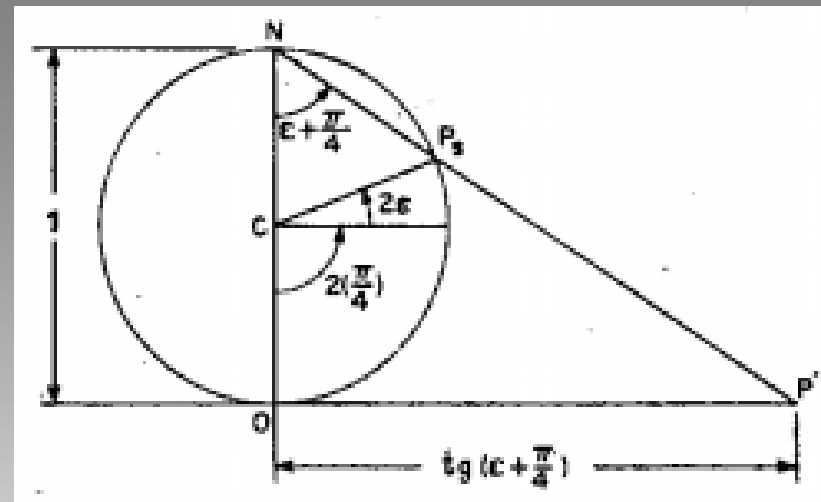
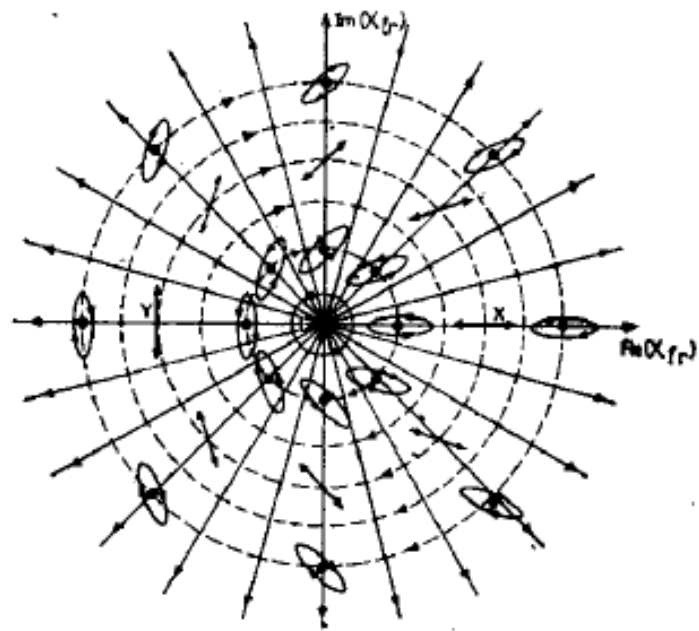
$$\chi = \tan\left(e + j\frac{\pi}{4}\right) e^{-j2\theta}.$$

$$\theta = -1/2 \arg(\chi).$$

$$\tan \varepsilon = \frac{|\chi| - 1}{|\chi| + 1}.$$

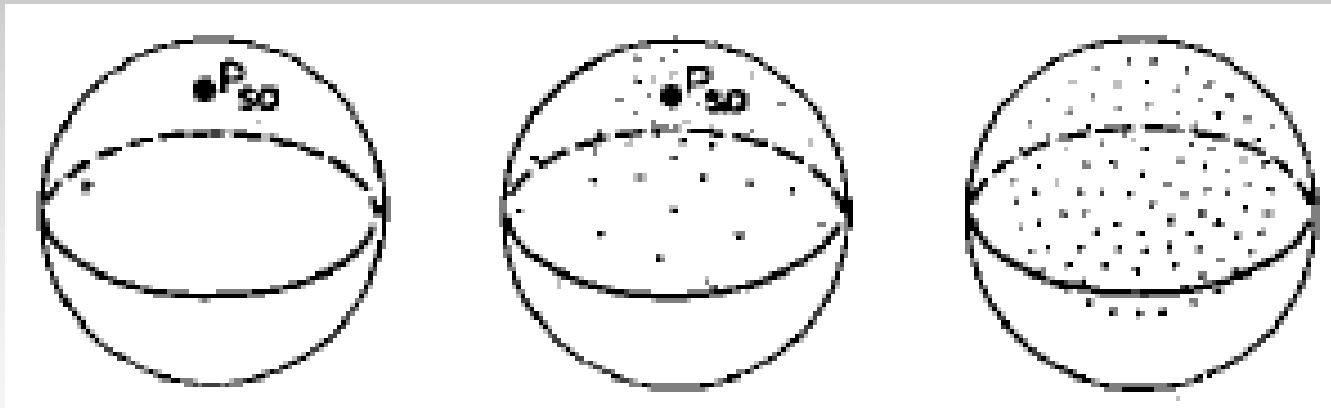


Представлення поляризації точками на сфері Пуанкаре



Вектор Джонса квазімонохроматичного випромінювання

$$\mathbf{E}_{x,y}(t) = \begin{bmatrix} \tilde{E}_x(t) e^{j\delta_x(t)} \\ \tilde{E}_y(t) e^{j\delta_y(t)} \end{bmatrix}$$



Параметри Стокса та вектор Стокса

Повністю поляризоване випромінювання

$$S_0^2 = S_1^2 + S_2^2 + S_3^2$$

$$S_0 = I_0 = (I_x + I_y) = (I_{+\pi/4} + I_{-\pi/4})$$

$$S_1 = I_x - I_y$$

$$S_2 = I_{+\pi/4} - I_{-\pi/4}$$

$$S_3 = I_r - I_l$$

Частково поляризоване випромінювання

$$S_0^2 > S_1^2 + S_2^2 + S_3^2$$

$$\mathbf{S} = \mathbf{S}_{\text{непол}} + \mathbf{S}_{\text{пол}}$$

$$\mathbf{S}_{\text{непол}} = \{[S_0 - (S_1^2 + S_2^2 + S_3^2)^{1/2}], 0, 0, 0\},$$

$$\mathbf{S}_{\text{пол}} = \{(S_1^2 + S_2^2 + S_3^2)^{1/2}, S_1, S_2, S_3\}.$$

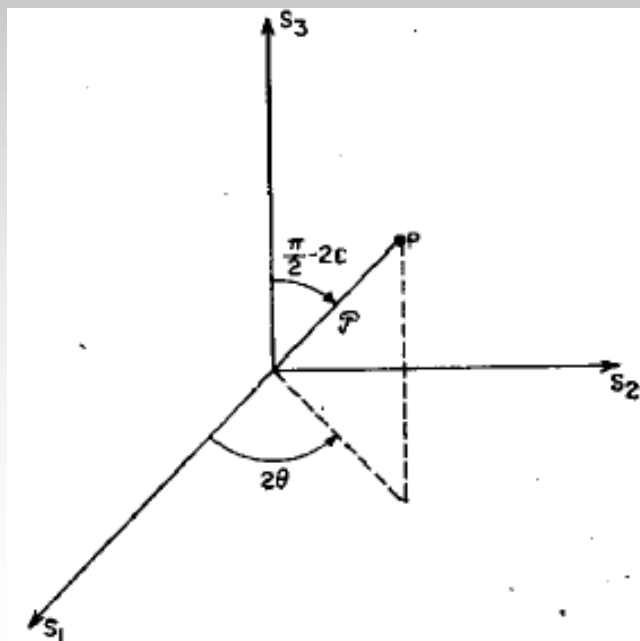
Ступінь поляризації

$$\mathcal{P} = (S_1^2 + S_2^2 + S_3^2)^{1/2} / S_0$$

Загальне представлення вектора Стокса через параметри випромінювання

$$\mathbf{S} = I \{1, \mathcal{P} \cos 2\epsilon \cos 2\theta, \mathcal{P} \cos 2\epsilon \sin 2\theta, \mathcal{P} \sin 2\epsilon\}.$$

$$\theta = 1/2 \arctg(S_2/S_1), \quad \epsilon = 1/2 \arcsin[S_3/(S_1^2 + S_2^2 + S_3^2)^{1/2}],$$



Представлення квазімонохроматричного випромінювання матрицею когерентності

$$\mathbf{J} = \langle \mathbf{E}_{x,y}(t) \times \mathbf{E}_{x,y}^{\dagger}(t) \rangle =$$

$$= \begin{bmatrix} \langle E_x E_x^* \rangle & \langle E_x E_y^* \rangle \\ \langle E_y E_x^* \rangle & \langle E_y E_y^* \rangle \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} J_{xx} & J_{xy} \\ J_{yx} & J_{yy} \end{bmatrix},$$

$$I = \langle E_x E_x^* \rangle + \langle E_y E_y^* \rangle = J_{xx} + J_{yy} = \text{Sp } \mathbf{J}.$$

$$\mathbf{J} = I \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{J} = I \begin{bmatrix} \cos^2 \theta & \cos \theta \sin \theta \\ \sin \theta \cos \theta & \sin^2 \theta \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{J} = \frac{1}{2} I \begin{bmatrix} 1 & \pm j \\ \mp j & 1 \end{bmatrix}$$

Загальний випадок для повністю поляризованого випромінювання

$$\frac{1}{2} I \begin{bmatrix} (1 + \cos 2\theta \cos 2\varepsilon) & (\sin 2\theta \cos 2\varepsilon - j \sin 2\varepsilon) \\ (\sin 2\theta \cos 2\varepsilon + j \sin 2\varepsilon) & (1 - \cos 2\theta \cos 2\varepsilon) \end{bmatrix}$$

Загальний випадок

$$\mathbf{J} = \mathbf{J}_{\text{непол}} + \mathbf{J}_{\text{пол}}$$

$$\mathcal{P} = \left[1 - \frac{4 \det \mathbf{J}}{(\text{Sp } \mathbf{J})^2} \right]^{1/2}$$

$$\mathbf{J}_{\text{дек}} = \frac{1}{2} I \begin{bmatrix} (1 + \mathcal{P} \cos 2\theta \cos 2\varepsilon) & \mathcal{P} (\sin 2\theta \cos 2\varepsilon - j \sin 2\varepsilon) \\ \mathcal{P} (\sin 2\theta \cos 2\varepsilon + j \sin 2\varepsilon) & (1 - \mathcal{P} \cos 2\theta \cos 2\varepsilon) \end{bmatrix}$$