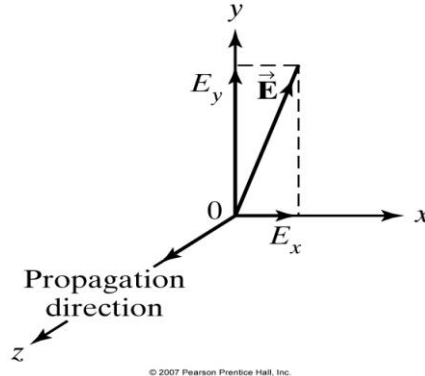


Διανύσματα Jones

Κάθε ΗΜ κύμα περιγράφεται από το διάνυσμα \mathbf{k} (διάνυσμα κατεύθυνσης) και από το επίπεδο πόλωσης του ηλεκτρικού πεδίου \mathbf{E} .



Αναπαράσταση στιγμιαίου διανύσματος \mathbf{E} κύματος φωτός που ταξιδεύει στη διεύθυνση $+z$

Για διεύθυνση διάδοσης z , το διάνυσμα του ηλεκτρικού πεδίου εκφράζεται από τη σχέση:

$$\mathbf{E} = E_x \mathbf{i} + E_y \mathbf{j}$$

όπου $E_x = E_{ox} e^{i(kz - \omega t + \varphi_x)}$ και $E_y = E_{oy} e^{i(kz - \omega t + \varphi_y)}$

δηλαδή

$$\mathbf{E} = \left[\mathbf{i} E_{ox} e^{i\varphi_x} + \mathbf{j} E_{oy} e^{i\varphi_y} \right] e^{i(kz - \omega t)} = \tilde{\mathbf{E}}_o e^{i(kz - \omega t)}$$

όπου

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \left[\mathbf{i} E_{ox} e^{i\varphi_x} + \mathbf{j} E_{oy} e^{i\varphi_y} \right]$$

το **μυγαδικό πλάτος** του πολωμένου κύματος.

Αφού η κατάσταση πόλωσης του φωτός, δηλ. του \mathbf{E} , καθορίζεται πλήρως από το πλάτος και τη φάση των συνιστωσών E_{ox} , E_{oy} , φ_x , φ_y , για τη μελέτη του όλου προβλήματος της πόλωσης θα επικεντρωθούμε στο **μυγαδικό πλάτος** $\tilde{\mathbf{E}}_o$ γραμμένο υπό μορφή πίνακα δύο στοιχείων (διάνυσμα Jones):

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} \tilde{E}_{ox} \\ \tilde{E}_{oy} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix}$$

ΠΑΡΑΔΕΙΓΜΑΤΑ

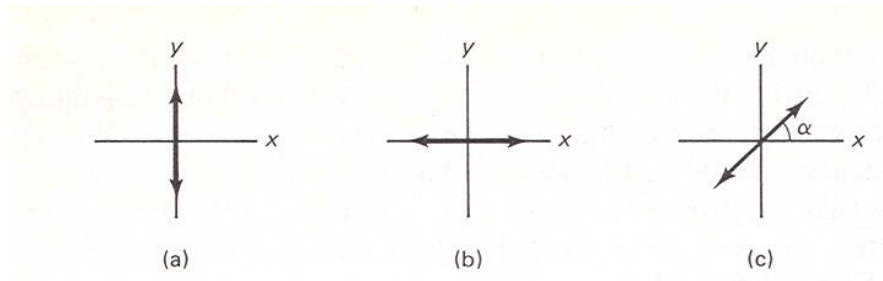
- **Γραμμικά πολωμένο κύμα φωτός με επίπεδο ταλάντωσης του \mathbf{E} κατακόρυφο** (άξονας y), διαδίδεται κατά μήκος του $+z$ άξονα.

Στην περίπτωση αυτή (Σχ. α) το πεδίο \mathbf{E} μπορεί να παρασταθεί με:

$E_{ox} = 0$, $E_{oy} = A$, και εφόσον δεν υπάρχει E_x συνιστώσα, μπορεί να τεθεί χάριν ευκολίας $\varphi_y = 0$. Τότε το αντίστοιχο διάνυσμα Jones γράφεται:

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ A \end{bmatrix} = A \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

και κατά τη διάδοση του κύματος, το \mathbf{E} ταλαντώνεται στην $\pm y$ διεύθυνση.



Διανύσματα \mathbf{E} γραμμικά πολωμένου φωτός με διαφορετικούς προσανατολισμούς.
Το φώς διαδίδεται κατά μήκος του άξονα z

Αν επιπλέον, ενδιαφέρον έχει μόνο η κατάσταση πόλωσης, το πλάτος A μπορεί να τεθεί ίσο με τη μονάδα οπότε το **διάνυσμα Jones** για κατακόρυφη πόλωση θα πάρει την απλοποιημένη μορφή $\begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$ που ονομάζεται **κανονικοποιημένη μορφή** του διανύσματος Jones.

Γενικά, ένα διάνυσμα $\begin{bmatrix} a \\ b \end{bmatrix}$ εκφράζεται σε **κανονικοποιημένη μορφή** όταν:

$$|a|^2 + |b|^2 = 1$$

- **Γραμμικά πολωμένο κύμα φωτός με επίπεδο ταλάντωσης του \mathbf{E} οριζόντιο** (άξονας x), διαδίδεται κατά μήκος του $+z$ άξονα.

Στην περίπτωση αυτή (Σχ. β) το πεδίο \mathbf{E} μπορεί να παρασταθεί με:

$E_{ox} = A$, $E_{oy} = 0$, και εφόσον δεν υπάρχει E_y συνιστώσα, μπορεί να τεθεί χάριν ευκολίας $\varphi_x = 0$. Τότε το αντίστοιχο διάνυσμα Jones γράφεται:

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A \\ 0 \end{bmatrix} = A \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}$$

και κατά τη διάδοση του, το \mathbf{E} ταλαντώνεται στην $\pm x$ διεύθυνση (Σχ. β).

- **Γραμμικά πολωμένο** κύμα φωτός με επίπεδο ταλάντωσης του \mathbf{E} να σχηματίζει γωνία α με τον άξονα x . Το κύμα διαδίδεται κατά μήκος του z άξονα.

Σε αυτή τη γενική περίπτωση (Σχ. c), προκειμένου το διάνυσμα \mathbf{E} να ταλαντώνεται όπως δείχνει το Σχήμα σε σταθερή γωνία α ως προς τον άξονα x , θα πρέπει οι δύο κάθετες συνιστώσες \tilde{E}_{ox} και \tilde{E}_{oy} να ταλαντώνονται σε φάση. Έτσι, αφού η σχετική φάση είναι μηδέν, θέτουμε $\varphi_x = \varphi_y = 0$. Επίσης προκειμένου το πλάτος της συνισταμένης να είναι A , τα πλάτη των κάθετων συνιστωσών θα πρέπει να είναι:

$$E_{ox} = A \cos \alpha \quad \text{και} \quad E_{oy} = A \sin \alpha.$$

Τώρα το **διάνυσμα Jones** γράφεται:

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A \cos \alpha \\ A \sin \alpha \end{bmatrix} = A \begin{bmatrix} \cos \alpha \\ \sin \alpha \end{bmatrix}$$

και κατά τη διάδοση του, το \mathbf{E} ταλαντώνεται υπό γωνία α ως προς τη x διεύθυνση.

Για την κανονικοποιημένη μορφή του διανύσματος θέτουμε $A = 1$, αφού

$$\cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha = 1$$

Προφανώς, από τη γενική αυτή περίπτωση προκύπτουν οι δύο προηγούμενες μορφές της κατακόρυφης και οριζόντιας πόλωσης για $\alpha = 90^\circ$ και $\alpha = 0^\circ$ αντίστοιχα, υπό την προϋπόθεση ότι και οι δύο κάθετες συνιστώσες ταλαντώνονται σε φάση.

Εφαρμογές

Για $\alpha = 45^\circ$ προκύπτει:

$$\tilde{\mathbf{E}}_{45} = \begin{bmatrix} \cos 45^\circ \\ \sin 45^\circ \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

ενώ για $\alpha = 60^\circ$ προκύπτει:

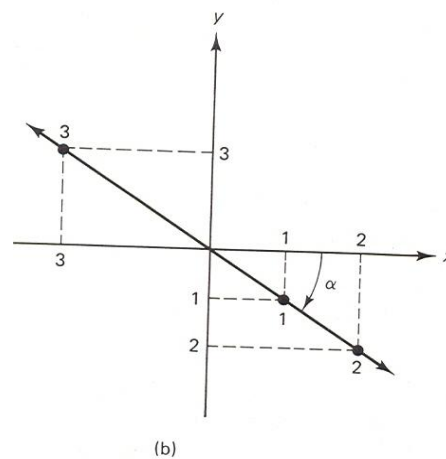
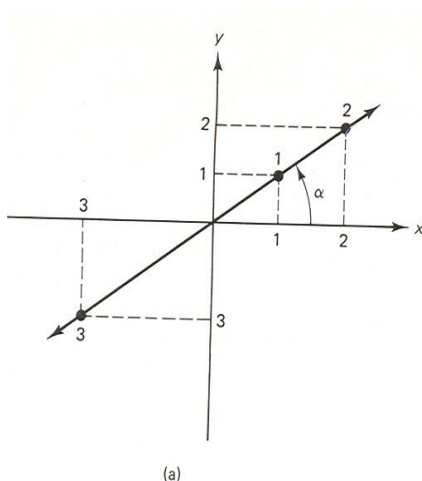
$$\tilde{\mathbf{E}}_{60} = \begin{bmatrix} \cos 60^\circ \\ \sin 60^\circ \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1/2 \\ \sqrt{3}/2 \end{bmatrix} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 1 \\ \sqrt{3} \end{bmatrix}$$

Εναλλακτικά, αν δοθεί ένα διάνυσμα $\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} a \\ b \end{bmatrix}$, όπου τα a και b είναι πραγματικοί αριθμοί, η κλίση του αντίστοιχου γραμμικά πολωμένου φωτός θα δίνεται από τη σχέση

$$\alpha = \tan^{-1} \left(\frac{E_{oy}}{E_{ox}} \right) = \tan^{-1} \left(\frac{b}{a} \right)$$

Ανάλογα με τα πρόσχημα των συνιστωσών E_{oy} , E_{ox} :

- **Θετική τιμή της γωνίας α** σημαίνει κάθετες ταλαντώσεις των E_{oy} , E_{ox} σε φάση και παραγωγή γραμμικά πολωμένου φωτός, με τα διανύσματα \mathbf{E} να κείνται στο πρώτο και τρίτο τεταρτημόριο (Σχ. α)
- **Αρνητική τιμή της γωνίας α** σημαίνει κάθετες ταλαντώσεις των E_{oy} , E_{ox} κατά 180° εκτός φάσης και παραγωγή γραμμικά πολωμένου φωτός, με τα διανύσματα \mathbf{E} να ταλαντώνονται 180° εκτός φάσης στο δεύτερο και τέταρτο τεταρτημόριο (Σχ. β).



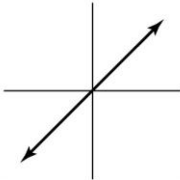
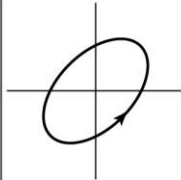
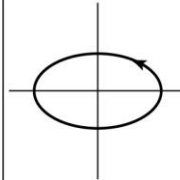
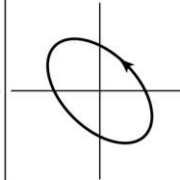
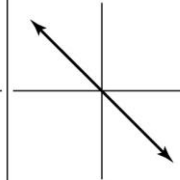
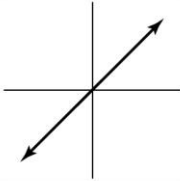
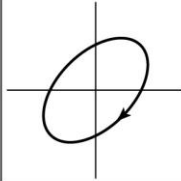
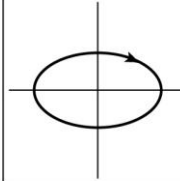
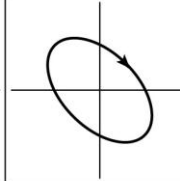
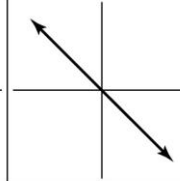
- (α) Κάθετες ταλαντώσεις σε φάση παράγουν γραμμικά πολωμένο φως με διανύσματα \mathbf{E} στο πρώτο και τρίτο τεταρτημόριο
- (β) Κάθετες ταλαντώσεις 180° εκτός φάσης παράγουν γραμμικά πολωμένο φως με διανύσματα \mathbf{E} στο δεύτερο και τέταρτο τεταρτημόριο

Συμπερασματικά: ένα **διάνυσμα Jones** $\begin{bmatrix} a \\ b \end{bmatrix}$, με τα a και b πραγματικούς μη μηδενικούς

αριθμούς, παριστά γραμμικά πολωμένο φως με γωνία κλίσης $\alpha = \tan^{-1}(b/a)$

Για τον προσδιορισμό της συνισταμένης ταλάντωσης δύο κάθετων συνιστωσών, πρέπει να καθορισθεί η κατάλληλη **εικόνα Lissajous**:

Αν η διαφορά φάσης μεταξύ των ταλαντώσεων είναι διαφορετική από 0 ή π , το συνισταμένο διάνυσμα \mathbf{E} διαγράφει έλλειψη αντί ευθείας γραμμής (η ευθεία και ο κύκλος είναι ειδικές περιπτώσεις της έλλειψης).

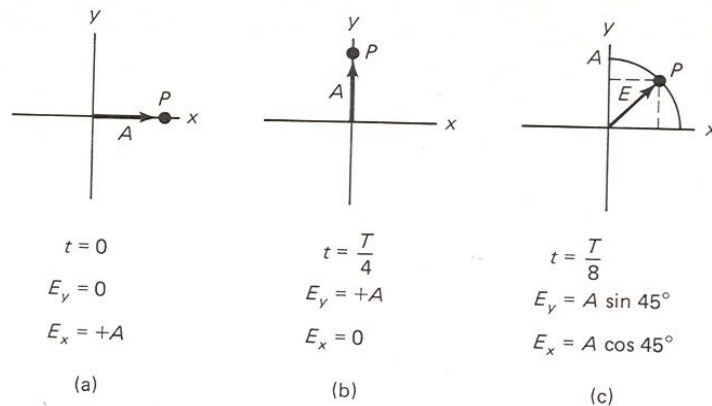
				
$\Delta\phi = 0$	$\Delta\phi = \pi/4$	$\Delta\phi = \pi/2$	$\Delta\phi = 3\pi/4$	$\Delta\phi = \pi$
				
$\Delta\phi = 2\pi$	$\Delta\phi = \begin{cases} -\pi/4 \\ 7\pi/4 \end{cases}$	$\Delta\phi = \begin{cases} -\pi/2 \\ 3\pi/2 \end{cases}$	$\Delta\phi = \begin{cases} -3\pi/4 \\ 5\pi/4 \end{cases}$	$\Delta\phi = \pm\pi$

© 2007 Pearson Prentice Hall, Inc.

Εικόνες Lissajous ως συνάρτηση της σχετικής φάσης ορθογωνίων ταλαντώσεων ίσου πλάτους. Γωνίες μεγαλύτερες από 180° μπορεί να παριστούν γωνία καθυστέρησης μικρότερη από 180° . Σε όλες τις εικόνες, κατά συνθήκη, έχει θεωρηθεί ως διαφορά φάσης η $\Delta\phi = \phi_y - \phi_x$.

Έστω $E_{ox} = E_{oy} = A$ και ότι η E_{ox} προηγείται της E_{oy} κατά $\pi/2$.

Όταν η E_{ox} φθάνει στη μέγιστη μετατόπιση $+A$, η E_y είναι μηδέν. Ένα τέταρτο της περιόδου αργότερα, $E_x = 0$ και $E_y = +A$ κ.ο.κ.



Στιγμιότυπα της συνιστάμενης ταλάντωσης του \mathbf{E} που οφείλεται σε ορθογώνιες ταλαντώσεις ίσου μέτρου και διαφοράς φάσης 90° . Το σημείο P παριστάνει τη θέση της συνισταμένης. Στο (c) φαίνεται η κυκλική διαδρομή του \mathbf{E} . Το διάνυσμα \mathbf{E} περιστρέφεται αριστερόστροφα.

Σημείωση:

Σε όλες τις περιπτώσεις που η E_x προηγείται της E_y , θα πρέπει να θέτουμε $\phi_y > \phi_x$. Αυτή η φαινομενική αναντιστοιχία προκύπτει από την επιλογή μας για τη φάση στη γραφή των εξισώσεων του πεδίου \mathbf{E} :

$$E_x = E_{ox} e^{i(kz - \omega t + \phi_x)} \quad \text{και} \quad E_y = E_{oy} e^{i(kz - \omega t + \phi_y)}$$

όπου ο χρονικά εξαρτώμενος όρος στον εκθέτη είναι **αρνητικός**.

Παράδειγμα:

Έστω ότι στο $Z = 0$ επιλέγουμε $\varphi_x = 0$ και $\varphi_y = \varepsilon$ έτσι ώστε $\varphi_y > \varphi_x$. Οι προηγούμενες εξισώσεις γράφονται;

$$E_x = E_{ox} e^{-i\omega t} \quad \text{και} \quad E_y = E_{oy} e^{-i(\omega t - \varepsilon)}$$

Το αρνητικό πρόσημο μπροστά από το ε υποδηλώνει μια καθυστέρηση ε της y συνιστώσας ταλάντωσης σε σχέση με τη x συνιστώσα. Πράγματι οι παραπάνω εξισώσεις παριστούν τις διαδοχικές εικόνες του προηγούμενου σχήματος αν πάρουμε τα πραγματικά μέρη των εξισώσεων και θέσουμε $E_{ox} = E_{oy} = A$ και $\varepsilon = \pi/2$:

$$E_x = A \cos \omega t \quad \text{και} \quad E_y = A \cos(\omega t - \frac{\pi}{2}) = A \sin \omega t$$

Επίσης, αφού

$$E^2 = E_x^2 + E_y^2 = A^2 (\cos^2 \omega t + \sin^2 \omega t) = A^2$$

το άκρο του συνιστάμενου διανύσματος διαγράφει κύκλο ακτίνας A .

➤ Διάνυσμα Jones όταν:

$$E_x \text{ προηγείται της } E_y, \text{ με } E_{ox} = E_{oy} = A, \quad \varphi_x = 0 \text{ και } \varphi_y = \pi/2$$

Σε αυτή την περίπτωση

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A \\ A e^{i\pi/2} \end{bmatrix} = A \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$$

όπου έχει ληφθεί υπόψη ότι $e^{i\varphi} = \cos \varphi + i \sin \varphi$ που για $\varphi = \pi/2$ γίνεται

$$e^{i\pi/2} = \cos(\pi/2) + i \sin(\pi/2) = 0 + i1 = i$$

και το κανονικοποιημένο διάνυσμα Jones βρίσκεται όταν κάθε στοιχείο διαιρεθεί με την κατάλληλη ποσότητα ώστε το A να δώσει μονάδα.

Στην περίπτωση μας, επειδή το πλάτος του διανύσματος A είναι

$$A = \sqrt{1^2 + |i|^2} = \sqrt{1+1} = \sqrt{2}$$

η κατάλληλη ποσότητα είναι το $\sqrt{2}$, οπότε το κανονικοποιημένο διάνυσμα Jones είναι το

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} \quad \text{AKΠ φως}$$

που παριστάνει **Αριστερόστροφα Κυκλικά Πολωμένο φως**, αφού παρατηρώντας το να έρχεται προς το μέρος μας, περιστρέφεται αντίθετα προς τους δείκτες του ρολογιού.

➤ Διάνυσμα Jones όταν:

$$E_y \text{ προηγείται της } E_x, \text{ με } E_{ox} = E_{oy} = A, \quad \varphi_x = 0 \text{ και } \varphi_y = -\pi/2$$

Σε αυτή την περίπτωση,

με όμοιο ακριβώς τρόπο, όταν E_y προηγείται της E_x κατά $\pi/2$, το αποτέλεσμα είναι κυκλικά πολωμένο φως με περιστροφή σύμφωνη με την κίνηση των δεικτών του ρολογιού (**Δεξιόστροφα Κυκλικά Πολωμένο φως**). Αντικαθιστώντας στην προηγούμενη εξίσωση το $\pi/2$ με το $(-\pi/2)$ προκύπτει:

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} \quad \text{ΔΚΠ φως}$$

Σημείωση: Και στις δύο παραπάνω περιπτώσεις κυκλικά πολωμένου φωτός, το ένα από τα στοιχεία του διανύσματος Jones είναι καθαρά φανταστικό ενώ το μέτρο και των δύο είναι ακριβώς το ίδιο.

Θα πρέπει να σημειωθεί ότι, λόγω της μαθηματικής μορφής του διανύσματος, ο πραγματικός χαρακτήρας του φωτός δεν είναι πάντοτε άμεσα προφανής. Παράδειγμα το διάνυσμα Jones $\begin{bmatrix} 2i \\ 2 \end{bmatrix}$ το οποίο παριστάνει δεξιόστροφα πολωμένο φως, αφού

$$\begin{bmatrix} 2i \\ 2 \end{bmatrix} = 2 \begin{bmatrix} i \\ 1 \end{bmatrix} = 2i \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix}$$

Ο παράγοντας μπροστά από τον πίνακα στο διάνυσμα Jones, επηρεάζει το πλάτος και, κατά συνέπεια, την ακτινοβολία του φωτός όχι όμως την κατάσταση πόλωσης. Έτσι τέτοιοι παράγοντες όπως το 2 ή το $2i$, μπορεί να αγνοούνται εκτός από τις περιπτώσεις που απαιτείται πληροφορία σχετική με την ενέργεια του φωτός.

➤ Διάνυσμα Jones όταν:

$$E_{ox} = A, \quad E_{oy} = B$$

με διαφορά φάσης $\pi/2$ μεταξύ των δύο ορθογώνια ταλαντούμενων συνιστωσών.

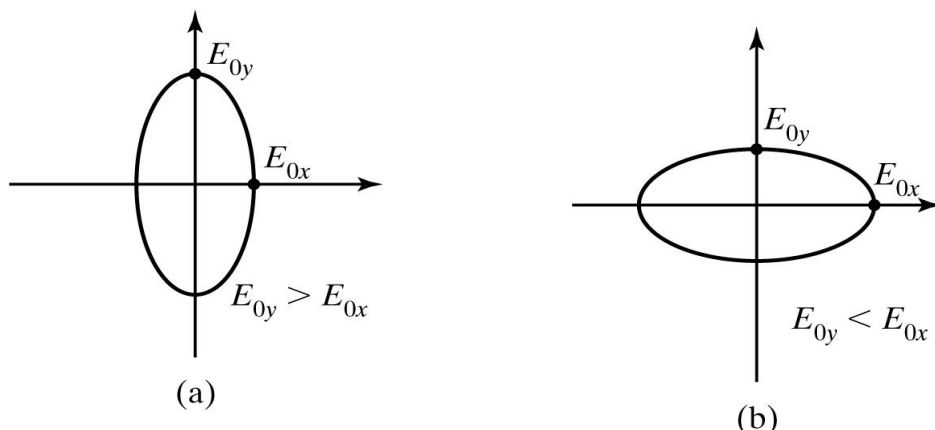
Σε αυτή την περίπτωση η γενική εξίσωση

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A \\ B e^{\pm i\pi/2} \end{bmatrix}$$

θα δώσει

$$\begin{bmatrix} A \\ iB \end{bmatrix} \text{ για } \text{αριστερόστροφη περιστροφή} \text{ και } \begin{bmatrix} A \\ -iB \end{bmatrix} \text{ για } \text{δεξιόστροφη περιστροφή}$$

που αποτελούν και οι δύο περιπτώσεις *ελλειπτικής πόλωσης* με $\Delta\varphi = \pi/2$ και $\Delta\varphi = 3\pi/2$



Ελλειπτικά πολωμένο φως για $\Delta\varphi = \pi/2$

Σημείωση:

- Καθυστέρηση φάσης κατά $\pi/2$ ισοδυναμεί με προήγηση κατά $3\pi/2$.
- Η έλλειψη προσανατολίζεται με το μεγάλο άξονα κατά μήκος του x ή y άξονα ανάλογα με το σχετικό μέτρο των E_{ox} και E_{oy} .
- **Δεξιόστροφη** περιστροφή συμβαίνει όταν η E_y προηγείται της E_x .
- **Αριστερόστροφη** περιστροφή συμβαίνει όταν η E_x προηγείται της E_y .
- **Διάνυσμα Jones** με στοιχεία άνισου μέτρου, εκ των οποίων το ένα είναι καθαρά φανταστικό, παριστάνει ελλειπτικά πολωμένο φως, προσανατολισμένο κατά μήκος των αξόνων x και y.
- Το **κανονικοποιημένο διάνυσμα Jones** πρέπει τώρα να περιλαμβάνει μπροστά από τον πίνακα τον παράγοντα $1/\sqrt{A^2 + B^2}$.

➤ **Διάνυσμα Jones** όταν:

$E_{ox} = A$, $E_{oy} = b$, με διαφορά φάσης κάποια γωνία διαφορετική από $\pm m\pi$ (γραμμική πόλωση) ή $\pm(m+1/2)\pi$ (κυκλική ή ελλειπτική πόλωση προσανατολισμένη συμμετρικά στους άξονες x, y), με $m = 1, 2, 3, \dots$, και A, b θετικά.

Έστω ότι η E_x προηγείται της E_y , $\varphi_x = 0$ και $\varphi_y = \epsilon$, οπότε $\varphi_y - \varphi_x = \epsilon$.

Στην περίπτωση αυτή το διάνυσμα *Jones* γράφεται:

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A \\ b e^{i\varepsilon} \end{bmatrix}$$

Με τη βοήθεια του **Θεωρήματος του Euler**:

$$b e^{i\varepsilon} = b(\cos \varepsilon + i \sin \varepsilon) = B + iC$$

το διάνυσμα Jones παίρνει τη μορφή

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} A \\ B + iC \end{bmatrix}$$

όπου το ένα στοιχείο είναι *μιγαδικός αριθμός* με *πραγματικό* και *φανταστικό* μέρος.

Το κανονικοποιημένο διάνυσμα Jones προκύπτει από τη διαίρεση με τον παράγοντα:

$$\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}$$

Αυτή η μορφή του διανύσματος Jones είναι η πλέον *γενική μορφή* (*αριστερόστροφης περιστροφής*) και περιέχει όλες τις περιπτώσεις που έχουν συζητηθεί μέχρι τώρα.

Με τη βοήθεια της Αναλυτικής Γεωμετρίας μπορεί να αποδειχθεί ότι η έλλειψη που δίνει το παραπάνω διάνυσμα Jones έχει κλίση γωνίας α ως προς τον άξονα x, η οποία προσδιορίζεται από τη σχέση

$$\tan 2\alpha = \frac{2E_{ox}E_{oy} \cos \varepsilon}{E_{ox}^2 - E_{oy}^2}$$

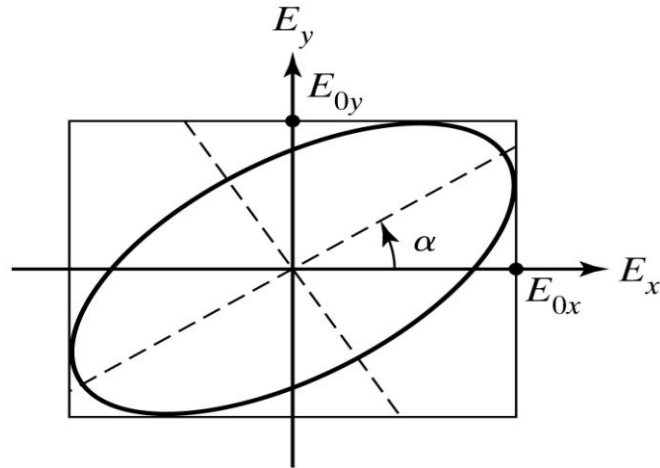
Η έλλειψη τοποθετείται σε ορθογώνιο με πλευρές $2E_{ox}$ και $2E_{oy}$.

Συναρτήσε των παραμέτρων A, B και C, η παραγωγή της προηγούμενα αναφερθείσας *γενικής εξίσωσης*:

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} A \\ B + iC \end{bmatrix}$$

δείχνει καθαρά ότι:

$$E_{ox} = A, \quad E_{oy} = \sqrt{B^2 + C^2}, \quad \varepsilon = \tan^{-1}(C/B)$$



© 2007 Pearson Prentice Hall, Inc.

Ελλειπτικά πολωμένο φως προσανατολισμένο σε γωνία α ως προς τον άξονα x .

Παράδειγμα

Να αναλυθεί το διάνυσμα Jones $\begin{bmatrix} 3 \\ 2+i \end{bmatrix}$

και να δειχθεί ότι παριστάνει ελλειπτικά πολωμένο φως.

Λύση

Σύμφωνα με τις προηγούμενες σχέσεις:

$$\varphi_y - \varphi_x = \varepsilon = \tan^{-1}(C/B) = \tan^{-1}(1/2) = 26.6^\circ$$

Αφού

$$E_{ox} = A = 3, \quad E_{oy} = \sqrt{B^2 + C^2} = \sqrt{2^2 + 1^2} = \sqrt{5},$$

η γωνία κλίσης του άξονα θα είναι:

$$\tan 2a = \frac{2E_{ox}E_{oy} \cos \varepsilon}{E_{ox}^2 - E_{oy}^2} \rightarrow a = \frac{1}{2} \tan^{-1} \frac{2(3)(\sqrt{5}) \cos 26.6^\circ}{9 - 5} = 35.8^\circ$$

και η απεικόνιση της είναι σύμφωνα με το προηγούμενο σχήμα.

Η εξίσωση της έλλειψης με μεγαλύτερη ακρίβεια δίνεται από τη γνωστή μας εξίσωση:

$$\left(\frac{E_x}{E_{ox}}\right)^2 + \left(\frac{E_y}{E_{oy}}\right)^2 - 2\left(\frac{E_x}{E_{ox}}\right)\left(\frac{E_y}{E_{oy}}\right)\cos\varepsilon = \sin^2\varepsilon$$

που στο παράδειγμα μας γίνεται

$$\frac{E_x^2}{9} + \frac{E_y^2}{5} - 0.267E_xE_y = 0.2$$

Όταν το E_x καθυστερεί του E_y , η γωνία φάσης ε γίνεται αρνητική και οδηγεί σε **διάνυσμα Jones** που τώρα απεικονίζει δεξιόστροφη περιστροφή της μορφής

$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} A \\ B - iC \end{bmatrix}$$

Αυτή η μορφή **διανύσματος Jones** μαζί με την αντίστοιχη για **αριστερόστροφη περιστροφή** δηλ. την

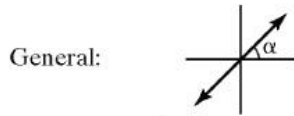
$$\tilde{\mathbf{E}}_o = \begin{bmatrix} A \\ B + iC \end{bmatrix}$$

είναι οι πλέον γενικές μορφές του **διανύσματος Jones** και περιλαμβάνουν όλες τις περιπτώσεις που συζητήθηκαν προηγουμένως.

Ο παρακάτω ΠΙΝΑΚΑΣ περιέχει συνοπτικά τα περισσότερο γνωστά **διανύσματα Jones** στην κανονικοποιημένη μορφή τους, χωρίς αυτές να είναι και οι μοναδικές.

TABLE 14-1 SUMMARY OF JONES VECTORS $\tilde{\mathbf{E}}_0 = \begin{bmatrix} E_{0x}e^{i\phi_x} \\ E_{0y}e^{i\phi_y} \end{bmatrix}$

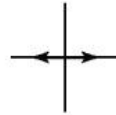
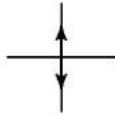
I. Linear Polarization ($\Delta\phi = m\pi$)



$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \begin{bmatrix} \cos \alpha \\ \sin \alpha \end{bmatrix}$$

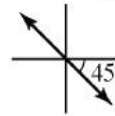
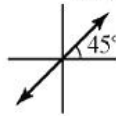
Vertical: $\tilde{\mathbf{E}}_0 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$

Horizontal: $\tilde{\mathbf{E}}_0 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}$

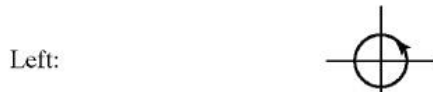


At +45°: $\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$

At -45°: $\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}$



II. Circular Polarization ($\Delta\phi = \frac{\pi}{2}$)

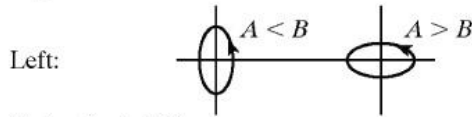


$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$$



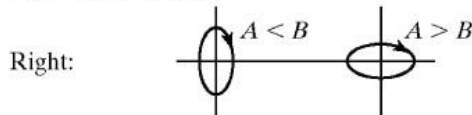
$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix}$$

III. Elliptical Polarization



$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2}} \begin{bmatrix} A \\ iB \end{bmatrix} \quad A > 0, B > 0$$

($\Delta\phi = (m + 1/2)\pi$)

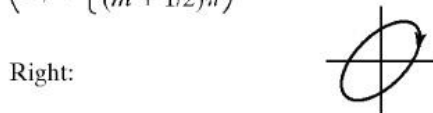


$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2}} \begin{bmatrix} A \\ -iB \end{bmatrix} \quad A > 0, B > 0$$



$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}} \begin{bmatrix} A \\ B + iC \end{bmatrix} \quad A > 0, C > 0$$

($\Delta\phi \neq \begin{cases} m\pi \\ (m + 1/2)\pi \end{cases}$)



$$\tilde{\mathbf{E}}_0 = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}} \begin{bmatrix} A \\ B - iC \end{bmatrix} \quad A > 0, C > 0$$

Παρατηρήσεις:

Οι μορφές των διανυσμάτων Jones που περιέχονται στον ΠΙΝΑΚΑ δεν είναι μοναδικές. Κάθε διάνυσμα Jones μπορεί να πολλαπλασιασθεί με μια πραγματική σταθερά, **αλλάζοντας έτσι το πλάτος όχι όμως την κατάσταση πόλωσης.**

- Τα διανύσματα του ΠΙΝΑΚΑ έχουν πολλαπλασιασθεί με κατάλληλους παράγοντες, όπου είναι αναγκαίο, έτσι ώστε να εμφανίζονται στην **κανονικοποιημένη τους μορφή**. Για παράδειγμα, το διάνυσμα $\begin{bmatrix} 2 \\ 2 \end{bmatrix} = 2 \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$ παριστάνει επίσης γραμμικά πολωμένο φως, πλάτους $2\sqrt{2}$ που σχηματίζει γωνία 45° με τον άξονα x.

- Κάθε διάνυσμα του ΠΙΝΑΚΑ μπορεί να πολλαπλασιασθεί με ένα παράγοντα της μορφής $e^{i\varphi}$ με αποτέλεσμα προώθηση της φάσης κάθε στοιχείου κατά φ , δηλ.

$$\varphi_x \rightarrow \varphi_x + \varphi \quad \& \quad \varphi_y \rightarrow \varphi_y + \varphi .$$

Αφού η διαφορά φάσης σε αυτή τη διαδικασία παραμένει αμετάβλητη, το νέο διάνυσμα παραμένει στην ίδια κατάσταση πόλωσης.

- Για όλα τα διανύσματα του ΠΙΝΑΚΑ έχει θεωρηθεί αυθαίρετα $\varphi_x = 0$.

Η χρησιμότητα αυτών των διανυσμάτων Jones θα διαφανεί στους **Πίνακες Jones** οι οποίοι παριστάνουν και περιγράφουν **πολωτικά στοιχεία**.

Οπωσδήποτε, σε αυτό το σημείο, **είναι επίσης δυνατόν να υπολογισθεί το αποτέλεσμα της υπέρθεσης δύο ή περισσότερων πολωτικών καταστάσεων με πρόσθεση των διανυσμάτων Jones**. Για παράδειγμα, πρόσθεση **αριστερόστροφα** και **δεξιόστροφα** κυκλικά πολωμένου φωτός, δίνει

$$\begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1+1 \\ i-i \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 2 \\ 0 \end{bmatrix}$$

δηλ. **γραμμικά πολωμένο φως** διπλάσιου πλάτους.

Συμπέρασμα:

Αυτό το γραμμικά πολωμένο φως μπορεί να θεωρηθεί ως υπέρθεση ενός αριστερόστροφου και ενός δεξιόστροφου κυκλικά πολωμένου φωτός.

Παράδειγμα:

Υπέρθεση κάθετα και οριζόντια γραμμικά πολωμένου φωτός σε φάση:

$$\begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

Το αποτέλεσμα είναι γραμμικά πολωμένο φως με κλίση 45° . Θα πρέπει να σημειωθεί ότι η πρόσθεση ορθογώνιων συνιστωσών γραμμικά πολωμένου φωτός δεν είναι μη πολωμένο φως, ακόμη και αν το μη πολωμένο φως συμβολίζεται με αυτές τις συνιστώσες. **Δεν υπάρχει διάνυσμα Jones που να παριστάνει μη πολωμένο ή μερικά πολωμένο φως.**