- ジョーンズベクトル
- ジョーンズベクトルの見方
- 直線偏光
- 円偏光
- 楕円偏光
- ジョーンズ行列
- 1/2波長板
- 1/4波長板
- 直線偏光子
- SLM

# 1. ジョーンズベクトル

光というのは電場と磁場が

のように進んでいきます.

振幅や波長はなじみ深いと思いますが,ここでは光の**偏光**という特徴について見ていきます.

電場だけに着目すると

のように水平に振動するものや

のように  $\frac{\pi}{4}$  傾いて振動するものなどがあります.

この電場をx軸(水平方向), y軸(垂直方向)に分けて考えてみます.

ベクトルで表すと

$$ec{E} = egin{bmatrix} E_{x0}e^{iarphi_x} \ E_{y0}e^{iarphi_y} \end{bmatrix}$$
 (1)

と書けます.

これは1941年にアメリカの物理学者ジョーンズ(R. Clark Jones)によって考案されたもので **ジョーンズベクトル** と言い,上式のように書くことで偏光状態を **複素ベクトル** によって表すことができます. x,y 成分の振幅や位相の違いによって色々な偏光状態が表されます.

ここで **※全体にかかる振幅の大きさや位相は偏光の状態に影響しない** ことに注意してく ださいこれは

- 全体にかかる振幅とは、例えば水平方向に振動している電場の振動の幅が変わ るだけで水平であるという形は変わらない.
- 全体にかかる位相とは、例えば水平方向に振動している電場をどの瞬間から観 測するのか(右に一番振れているところから観測するのか,左に一番振れている ところから観測するのか)の違いであり物理的にはどちらも同じ電場を表してい る.

ということに対応しています.つまり(1)式は

$$ec{E}=E_{x0}e^{iarphi_x}egin{bmatrix}1\ rac{E_{y0}}{E_{x0}}e^{i(arphi_y-arphi_x)}\end{bmatrix}\proptoegin{bmatrix}1\ ae^{i\delta}\end{bmatrix}$$

- $egin{aligned} ullet & a = rac{E_{y0}}{E_{x0}} \ ullet & \delta = arphi_y arphi_x \end{aligned}$

としても同じ偏光状態を表しているということです.

#### 2. ジョーンズベクトルの見方

ジョーンズベクトルは複素ベクトルであるので成分だけで見るとどのような偏光状態を表 しているかは一目ではわからないです.そこでこのベクトルが時間変化したときにどのよ うな形になるかを考えます.時間変化を見たいので  $e^{i\omega t}$  をかけます.

$$ec{E}=e^{i\omega t}egin{bmatrix} E_{x0}e^{iarphi_x}\ E_{y0}e^{iarphi_y} \end{bmatrix}$$

次にこのベクトルを実部と虚部に分けます.

$$ec{E} = egin{bmatrix} E_{x0}[\cos \omega t \cos arphi_x - \sin \omega t \sin arphi_x + i(\cos \omega t \sin arphi_x + \sin \omega t \cos arphi_x)] \ E_{y0}[\cos \omega t \cos arphi_y - \sin \omega t \sin arphi_y + i(\cos \omega t \sin arphi_y + \sin \omega t \cos arphi_y)] \end{bmatrix}$$

最後に実部をとり t を変化させたときのベクトルの軌跡を見れば良いです.

$$Re(ec{E}) = egin{bmatrix} E_{x0}(\cos \omega t \cos arphi_x - \sin \omega t \sin arphi_x) \ E_{y0}(\cos \omega t \cos arphi_y - \sin \omega t \sin arphi_y) \end{bmatrix}$$

例えば

• 
$$E_{x0} = E_{y0} = 1$$

• 
$$\varphi_x = 0$$

• 
$$\varphi_y = \frac{\pi}{2}$$

であれば

$$ec{E} = egin{bmatrix} 1 \ i \end{bmatrix}$$

となりますがこれを先ほどの操作をすると

$$Re(ec{E}) = egin{bmatrix} \cos \omega t \ -\sin \omega t \end{bmatrix}$$

となります. t を変化させるとこれは x-y 平面で右回りの軌道になるので

$$ec{E} = egin{bmatrix} 1 \ i \end{bmatrix}$$

は右回り円偏光を表していることが分かりました.

そもそも波を複素数で表現するのは実部だけ(cos だけ)で考えると計算が面倒になるという問題を解決するためだったので最終的には実部を取るというのは理にかなっています.

次の項からは代表的な偏光状態について考えます.

# 3. 直線偏光

例えば (1) 式において x,y 成分の振幅と位相が共に等しいとき,つまり

$$\varphi_y = \varphi_x$$

$$E_{y0} = E_{x0}$$

のときジョーンズベクトルは

$$oldsymbol{E}=E_{x0}e^{iarphi_x}egin{bmatrix}1\1\end{bmatrix}$$

となり、これは反時計回りに $\frac{\pi}{4}$ だけ傾いた直線偏光を表している。

# 4. 円偏光

次に振幅が等しくx 成分が y 成分より  $\frac{\pi}{2}$  だけ進んでいる場合を考える。(例えば x 成分が  $\cos\varphi_x$  なら y 成分は  $\cos\left(\varphi_x-\frac{\pi}{2}\right)=\sin\varphi_x$  のように波が y 成分の方が z 軸性の方向にずれている)

$$arphi_y = arphi_x - rac{\pi}{2} \ arphi_y - arphi_x = -rac{\pi}{2} \ dots \cdot \delta = -rac{\pi}{2}$$

 $※位相差を<math>\delta$ とした。

を(1)に代入すると

$$egin{aligned} oldsymbol{E} &= E_{x0} egin{bmatrix} e^{iarphi_x} \ e^{i(arphi_x - rac{\pi}{2})} \end{bmatrix} \ &= E_{x0} e^{iarphi_x} egin{bmatrix} 1 \ e^{-i\pi} \end{bmatrix} \ &= E_{x0} e^{iarphi_x} egin{bmatrix} 1 \ -i \end{bmatrix}$$

これは左回り円偏光を表している。

なぜなら、これも実部をとると

$$Re(m{E}) = rac{1}{\sqrt{2}} egin{bmatrix} \cos arphi_x \ \sin arphi_x \end{bmatrix}$$

となるがこれは  $\varphi_x$  を変化させていくと x-y 平面で左回りに回転するベクトル場になる。

同様にy成分がx成分より $\frac{\pi}{2}$ だけ遅れている場合を考えると

$$oldsymbol{E}=E_{x0}e^{iarphi_x}egin{bmatrix}1\i\end{bmatrix}$$

これは右回り円偏光を表している。

なぜなら、これも実部をとると

$$Re(oldsymbol{E}) = E_{x0} egin{bmatrix} \cos arphi_x \ -\sin arphi_x \end{bmatrix}$$

となり、先ほどとは逆に左回り円偏光になる。

これは

のように電場が変化しているということで

z 軸正の方向から見ると電場が

のように変化する。

まとめると

電場の振動方向はジョーンズベクトルという複素ベクトルで表現することができ、偏光状態を変えるということはジョーンズベクトルを変えるということである。

#### 【補足】

ここで左右円偏光を表す2つのベクトルの内積をとってみると

$$E_{x0}^2 e^{2iarphi_x}igl[1 \quad -iigr]^*igl[rac{1}{i}igr]=0$$

となり直交していることが分かる。

実は任意の偏光状態は左右円偏光の重ね合わせで表すことができる。

それだけでなく、基底の取り方は無数にある。

後の項でこれは詳しく説明する。

#### 5. 楕円偏光

直線をめちゃくちゃ楕円、円を全然楕円じゃない、とすると任意の偏光分布は楕円偏光と して考えていい(直線、円偏光を楕円偏光の特殊形と考える。)

#### 6. ジョーンズ行列

偏光状態を変えるということはジョーンズベクトルを異なるジョーンズベクトルに変換することだと言った。

変換させる方法として波長板と呼ばれているものを使う。

2成分ベクトルを変換させるということはこの波長板という素子は  $2 \times 2$  の行列とみなせそうだと思える。

実際に行列で表現でき、この行列を**ジョーンズ行列**という。

波長板は遅相子(retardar)と呼ばれ、2つの直交する電場の一方の位相を変化させる。

どちらの位相を遅らせるかで2通りの種類があるがここでは

y成分の位相が進むように(x成分の位相が遅れるように)方向を選ぶ。(yを進相軸に選ぶ。)

それぞれの位相を独立に変化させるので行列の非対角成分は0になると予想できる。

確かに波長板は

$$egin{aligned} J &= egin{bmatrix} e^{iarphi_x} & 0 \ 0 & e^{iarphi_y} \end{bmatrix} \ &= e^{iarphi_x} egin{bmatrix} 1 & 0 \ 0 & e^{i(arphi_y - arphi_x)} \end{bmatrix} \ &= e^{iarphi_x} egin{bmatrix} 1 & 0 \ 0 & e^{i\delta} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

となる。(例によって位相差を $\delta$ とした。)

偏光素子では位相差をどのくらい与えるのだけが重要なのであると述べたのでこれを

$$J = egin{bmatrix} 1 & 0 \ 0 & e^{i\delta} \end{bmatrix}$$

とする。

ここでこの行列の転置をとって複素共役をとったものと元の行列を掛けてみると、これは 単位行列になる。

つまり偏光素子を行列で表したものは**ユニタリー行列**であることが分かる。

また、偏光子は x-y 平面でどのくらい傾けるかという自由度があり,  $\theta$  だけ回転させる とジョーンズ行列は

$$J = \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\delta} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix}$$
$$= \begin{bmatrix} \cos \theta & -e^{i\delta} \sin \theta \\ \sin \theta & e^{i\delta} \cos \theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix}$$
$$\therefore J = \begin{bmatrix} e^{i\delta} \sin^2 \theta + \cos^2 \theta & \sin \theta \cos \theta (1 - e^{i\delta}) \\ \sin \theta \cos \theta (1 - e^{i\delta}) & \sin^2 \theta + e^{i\delta} \cos^2 \theta \end{bmatrix}$$

となる。

次の項では位相差をどのくらい与えるかを考える

#### 7. 1/2波長板

位相差を  $\delta=\pi$  与えるものを **1/2波長板(HWP:Half Wave Plate)** という。

前項で導出した式に代入してみると

$$J_{HWP( heta)} = egin{bmatrix} -\sin^2 heta + \cos^2 heta & 2\sin heta\cos heta \ 2\sin heta\cos heta & \sin^2 heta - \cos^2 heta \end{bmatrix} \ = egin{bmatrix} \cos 2 heta & \sin 2 heta \ \sin 2 heta & -\cos 2 heta \end{bmatrix}$$

を得る。

特に $\theta = 0$ のときは

$$J_{HPW( heta=0)} = egin{bmatrix} 1 & 0 \ 0 & -1 \end{bmatrix}$$

というジョーンズ行列を得る。

ここに  $\frac{\pi}{4}$  だけ傾いた直線偏光

$$oldsymbol{E}_{in} = egin{bmatrix} 1 \ 1 \end{bmatrix}$$

を入射させると

$$oldsymbol{E}_{out} = egin{bmatrix} 1 \ -1 \end{bmatrix}$$

となり、 $-\frac{\pi}{4}$  だけ傾いた直線偏光を表していている。 元の状態から時計回りに  $2 \times \frac{\pi}{4}$  だけ回転している。 となる。

また、  $heta=rac{\pi}{4}$  だけ回転させると

$$J_{HWP( heta=rac{\pi}{4})}=egin{bmatrix} 0 & 1 \ 1 & 0 \end{bmatrix}$$

となり x,y成分を交換する という働きをする。

# 8. 1/4波長板

位相差  $\delta = \frac{\pi}{2}$  であるので

$$J_{QWP( heta)} = egin{bmatrix} e^{irac{\pi}{2}}\sin^2 heta + \cos^2 heta & \sin heta\cos heta(1-e^{irac{\pi}{2}})\ \sin heta\cos heta(1-e^{irac{\pi}{2}}) & \sin^2 heta + e^{irac{\pi}{2}}\cos^2 heta \end{bmatrix} \ &= egin{bmatrix} i\sin heta\cos heta(1-e^{irac{\pi}{2}}) & \sin^2 heta + e^{irac{\pi}{2}}\cos^2 heta \end{bmatrix} \ &= egin{bmatrix} i\sin^2 heta + \cos^2 heta & \sin heta\cos heta(1-i)\ \sin heta\cos heta(1-i) & \sin^2 heta + i\cos^2 heta \end{bmatrix} \ &\therefore J_{QWP( heta)} = egin{bmatrix} 1-i\cos2 heta & -i\sin2 heta\ -i\sin2 heta & 1+i\cos2 heta \end{bmatrix}$$

となります.

 $\theta = 0$  のときは

$$J_{QWP( heta=0)} = egin{bmatrix} 1 & 0 \ 0 & i \end{bmatrix}$$

となりますが,ここに  $\frac{\pi}{4}$  傾いた直線偏光

$$oldsymbol{E}_{in} = egin{bmatrix} 1 \ 1 \end{bmatrix}$$

を入射させると

$$oldsymbol{E}_{out} = egin{bmatrix} 1 \ i \end{bmatrix}$$

となり右回り円偏光に変化します.

# 9. 直線偏光子

波長板とは違ってもっとシンプルに考えることができて

$$J = \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix}$$
$$= \begin{bmatrix} \cos \theta & 0 \\ \sin \theta & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix}$$
$$\therefore J = \begin{bmatrix} \cos^2 \theta & \sin \theta \cos \theta \\ \sin \theta \cos \theta & \sin^2 \theta \end{bmatrix}$$

となる。

<sup>π</sup>/<sub>4</sub> 傾ければ

$$J = egin{bmatrix} 1 & 1 \ 1 & 1 \end{bmatrix}$$

10. SLM