

無機分光化学概論

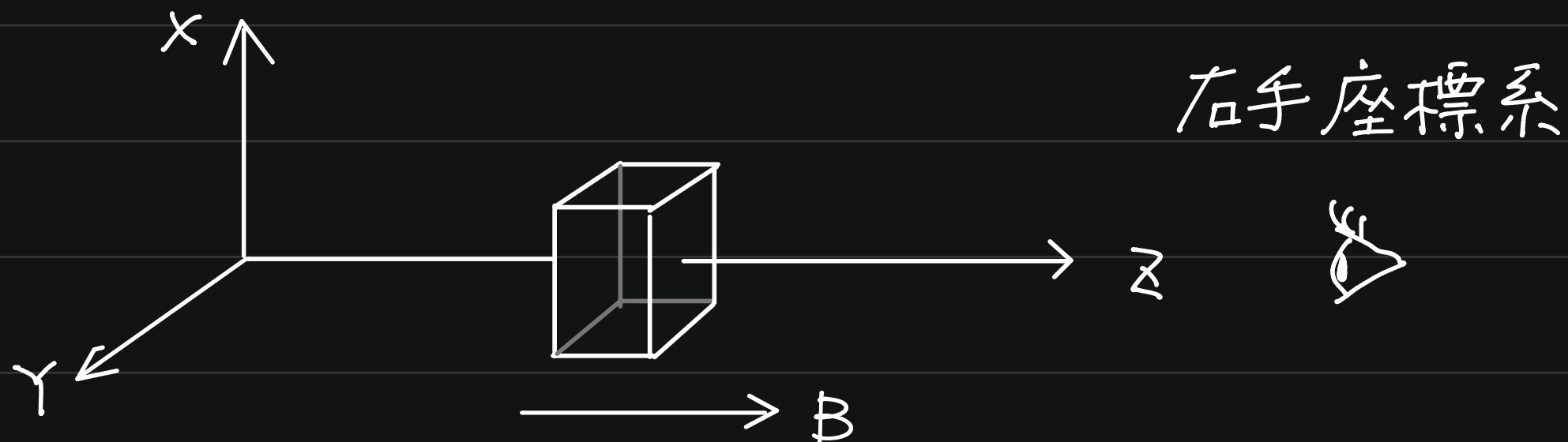
無機放射化学特論

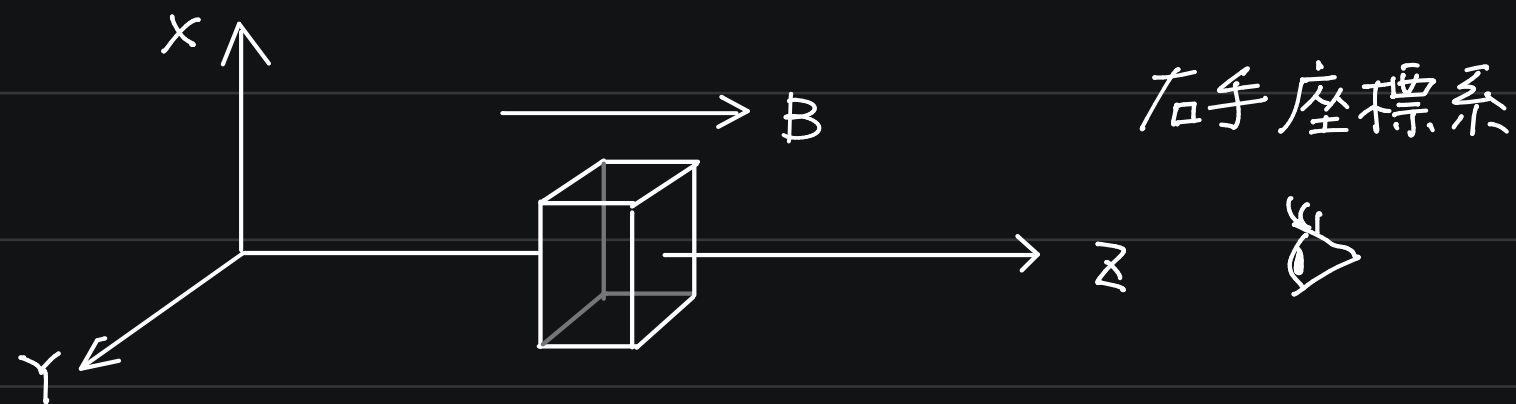
石川 担当 第4回

2 MCD 磁気円二色性分光法 Magnetic Circular Dichroism

2-1 Faraday 効果

光の進行方向に磁場をかけると、全ての物質に旋光性が誘起される。





黄色矢印は、時間とともに電場ベクトルの先端が進む方向を表す。



直線偏光
= 強度の等しい
左右円偏光の和

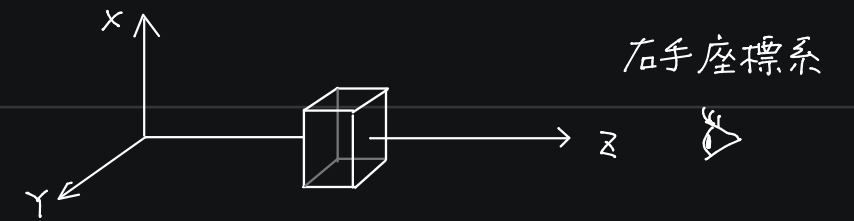


光の吸収がないが
左右円偏光に対する
屈折率に差があるとき
旋光が生じる

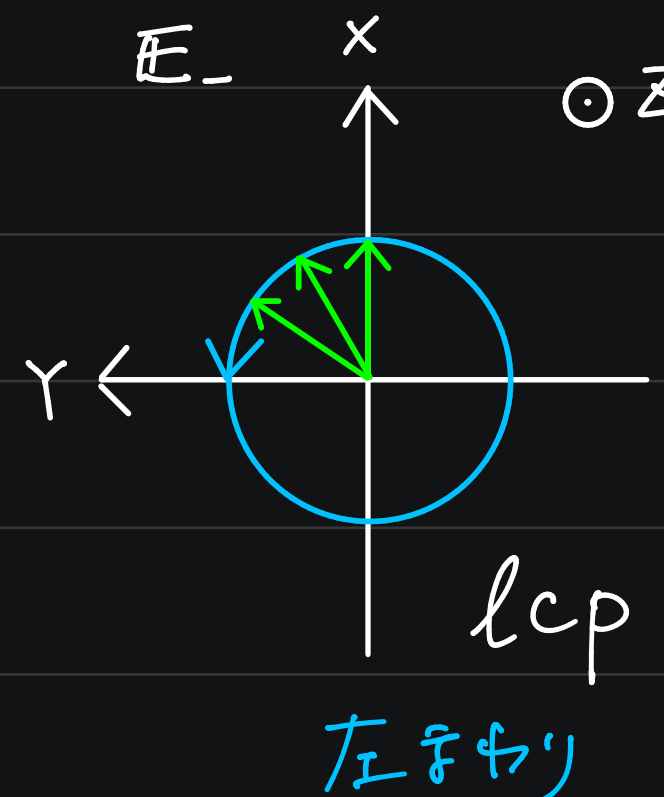


光の吸収があり、
左右円偏光に対する
吸光度に差があるとき
楕円偏光になる

2-2 円偏光



右円偏光 rcp right circularly polarized wave (+z表可)
 左円偏光 lcp left = = = (-z表可)



時間tが進むと電場ベクトル ↑ の先端が矢印の方向に進む



電場ベクトルは

$$E_{\pm} = \text{Re} \frac{1}{\sqrt{2}} (e_x \pm i e_y) E^{\circ} \exp \left[i 2\pi \nu \left(t - \frac{n_{\pm} z}{c} \right) \right] \quad \text{式①}$$

$$= \frac{E^{\circ}}{\sqrt{2}} \left[e_x \cos 2\pi \nu \left(t - \frac{n_{\pm} z}{c} \right) \mp e_y \sin 2\pi \nu \left(t - \frac{n_{\pm} z}{c} \right) \right]$$

c : 光速

n_{\pm} : $r_{cp}(+)$ と $l_{cp}(-)$ に対する屈折率

ν : 振動数

e_x, e_y : 単位ベクトル

光は $\frac{c}{n}$ の速さで進む

n が 大きいと遅い

小さいと速い

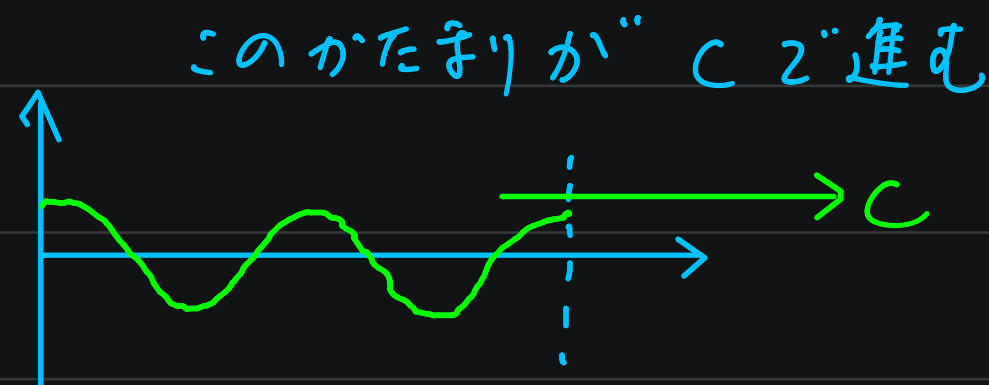
2-3 旋光性

同強度の rcp と lcp の和は

○ $n_+ = n_-$ のとき

$$E = \frac{1}{\sqrt{2}} (E_+ + E_-) = E_x \bar{E}^0 \cos 2\pi\nu \left(t - \frac{nz}{c} \right)$$

これは X 軸方向の直線偏光である。



○ $n_+ \neq n_-$ のとき $\begin{cases} \Delta n \equiv n_- - n_+ \\ n \equiv (n_- + n_+)/2 \end{cases}$ とおくと.

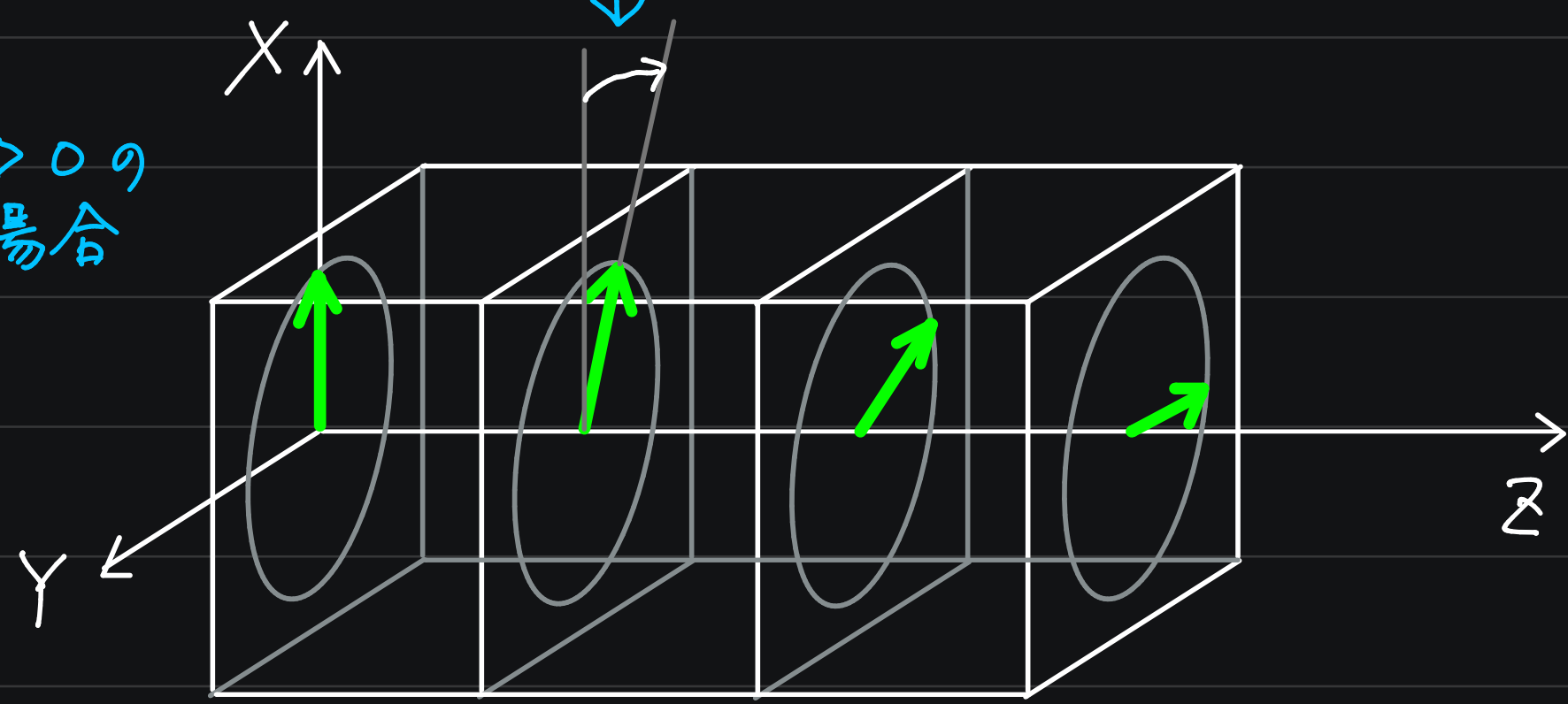
$$E = \frac{1}{\sqrt{2}} (E_+ + E_-)$$

$$= E^0 \left[E_x \cos \frac{\pi \nu \Delta n z}{c} - E_y \sin \frac{\pi \nu \Delta n z}{c} \right] \cos 2\pi \nu \left(t - \frac{n z}{c} \right)$$

旋光角 ϕ

電場ベクトルの振動方向が
z座標上の位置で変わる

$n > 0$ の
場合

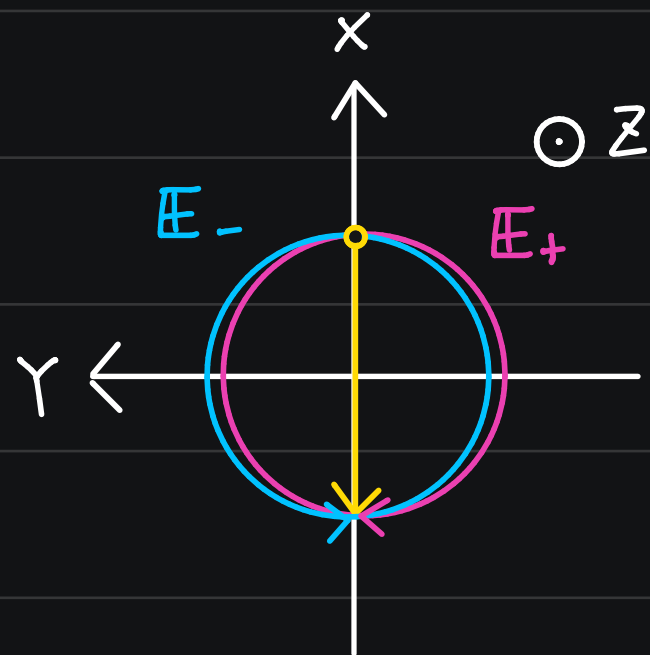


$$E = \frac{1}{\sqrt{2}} (E_+ + E_-)$$

$$= E^0 \left[E_x \cos \frac{\pi \nu \Delta n z}{c} - E_y \sin \frac{\pi \nu \Delta n z}{c} \right] \cos 2\pi \nu \left(t - \frac{nz}{c} \right)$$

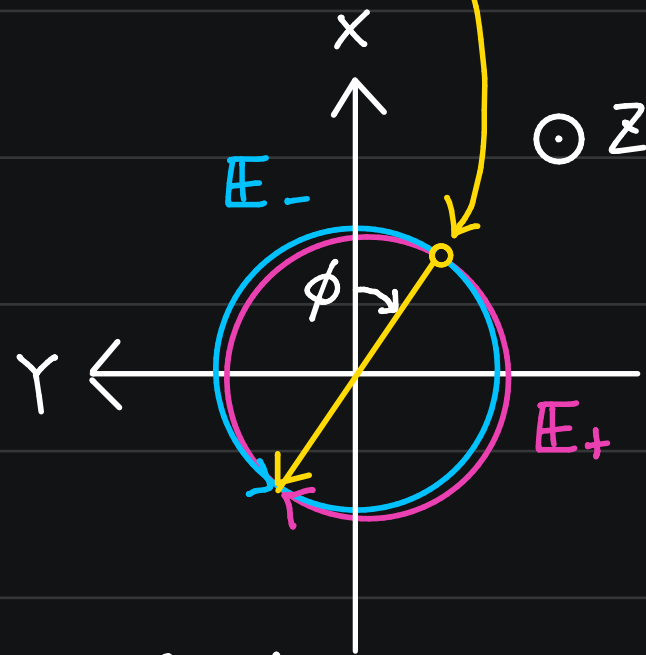
半径は $|E_{\pm}|^2, |E|^2$

z 表示してある



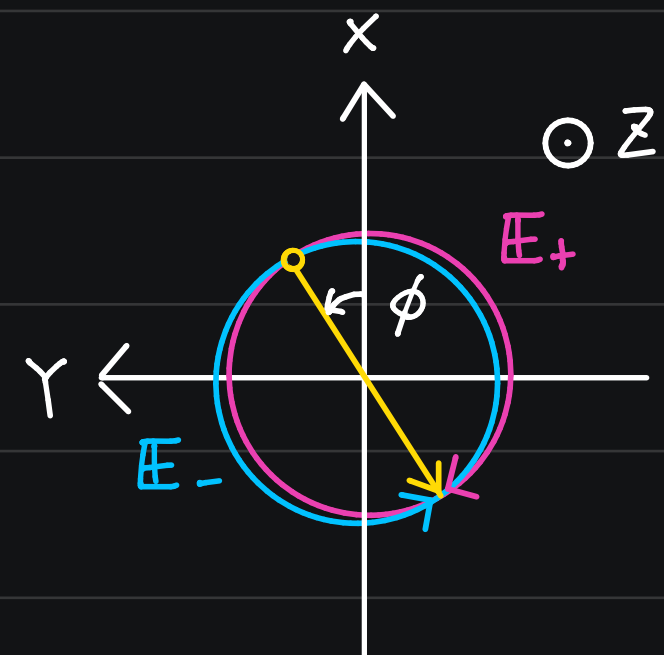
入射光

スタートの位置



出射光 $\Delta n > 0$

($n_- > n_+$)
遅い 速い



出射光 $\Delta n < 0$

($n_- < n_+$)
速い 遅い

↘ ↙ ↘ は電気ベクトルの先端の動き

2-4 円二色性 (CD)

光の吸収があるとき

旋光に加え 直線 \rightarrow 楕円偏光 の変化が生じる

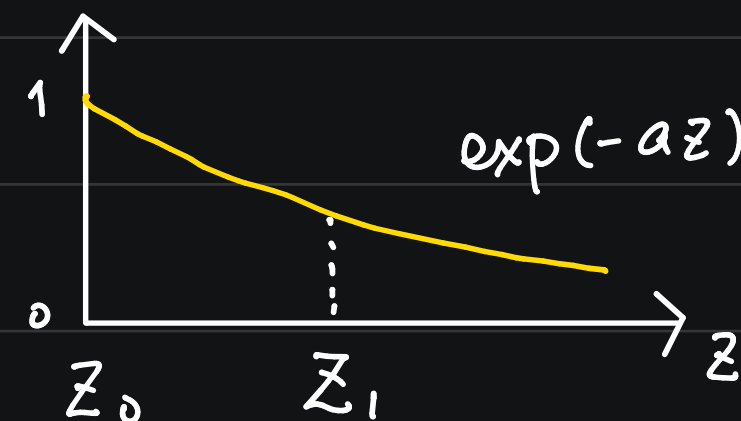
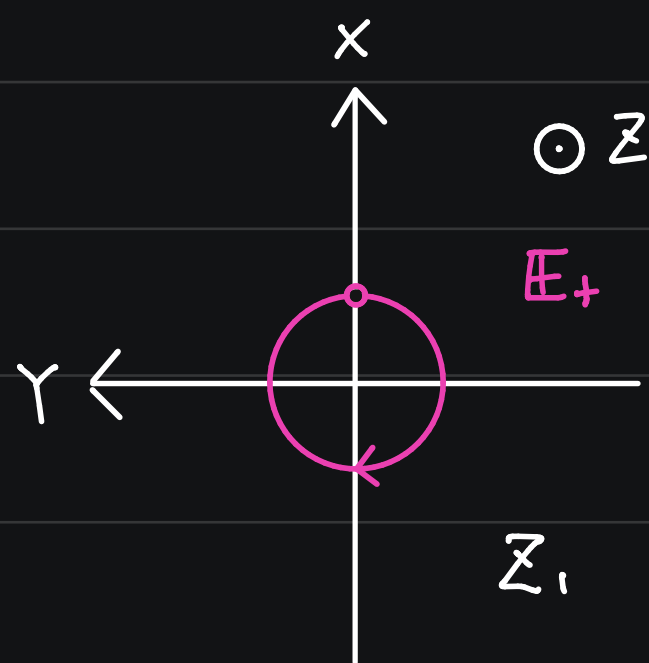
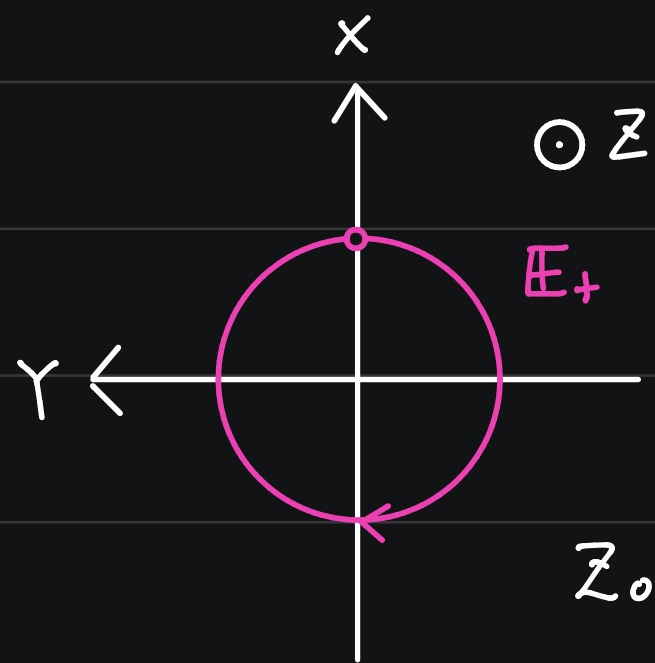
$\hat{n}_{\pm} = n_{\pm} - i k_{\pm}$ として n_{\pm} と置き換える。

k_{\pm} は $rcp(+)$ と $lcp(-)$ に対する 吸収係数

$$E_{\pm} = \operatorname{Re} \frac{1}{\sqrt{2}} (e_x \pm i e_y) E^{\circ} \exp \left[2\pi i \nu \left(t - \frac{n_{\pm} z}{c} \right) \right] \quad \text{式①}$$

$$E_{\pm} = \operatorname{Re} \frac{1}{\sqrt{2}} (e_x \pm i e_y) E^{\circ} \exp \left[2\pi i \nu \left(t - \frac{(n_{\pm} - i k_{\pm}) z}{c} \right) \right]$$

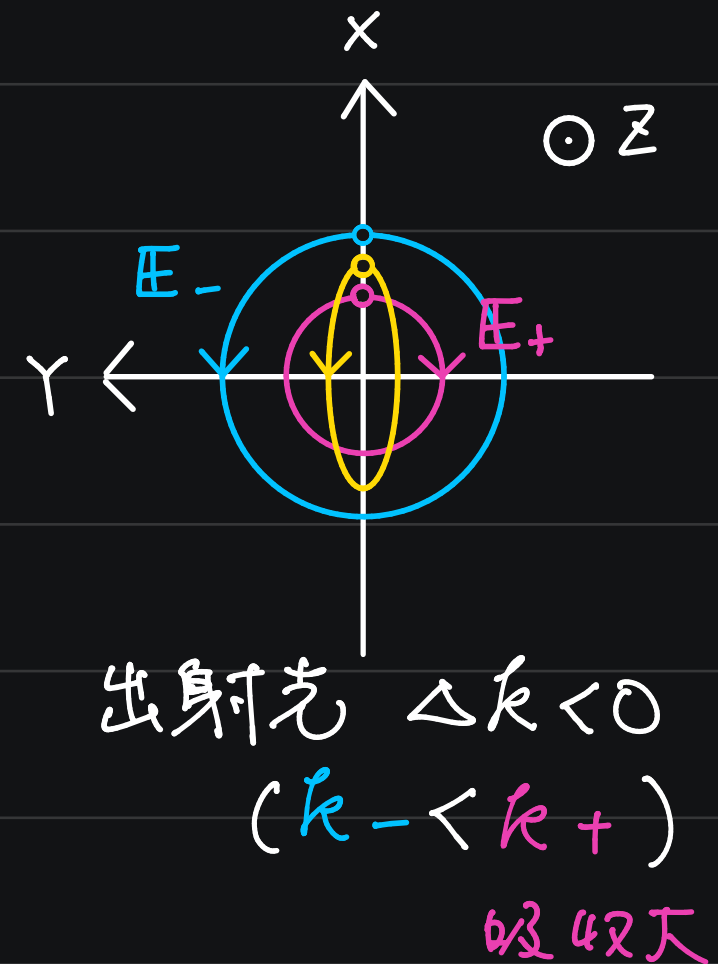
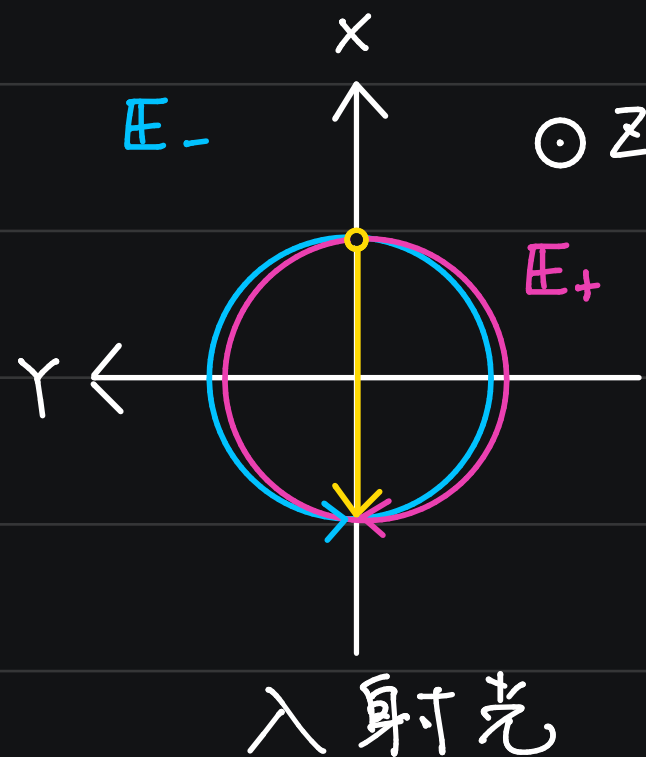
$$= \left(\text{元の式①} \right) \times \exp \left[-\frac{2\pi \nu k_{\pm} z}{c} \right] \quad \text{式①'}$$



zの増加とともに
半径が減少する

同様に $E = \frac{1}{\sqrt{2}} (E_+ + E_-)$ を考へる。 $\Delta k \equiv k_- - k_+$ とする。

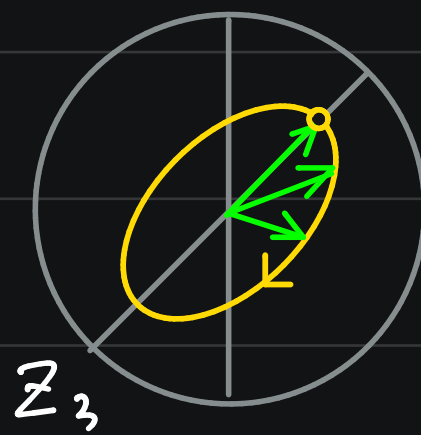
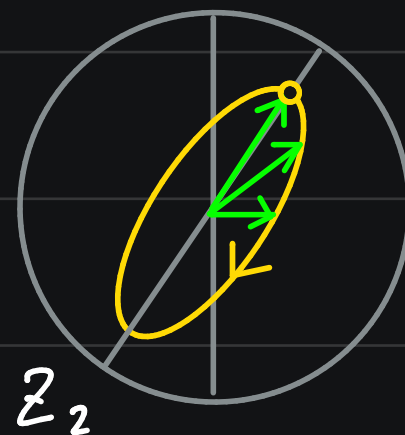
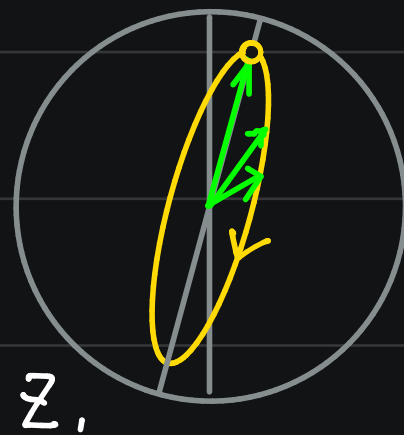
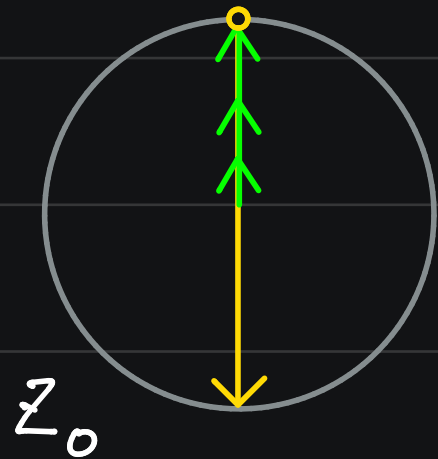
簡単のため $\Delta n = 0$ とする (旋光はおこらないとき)



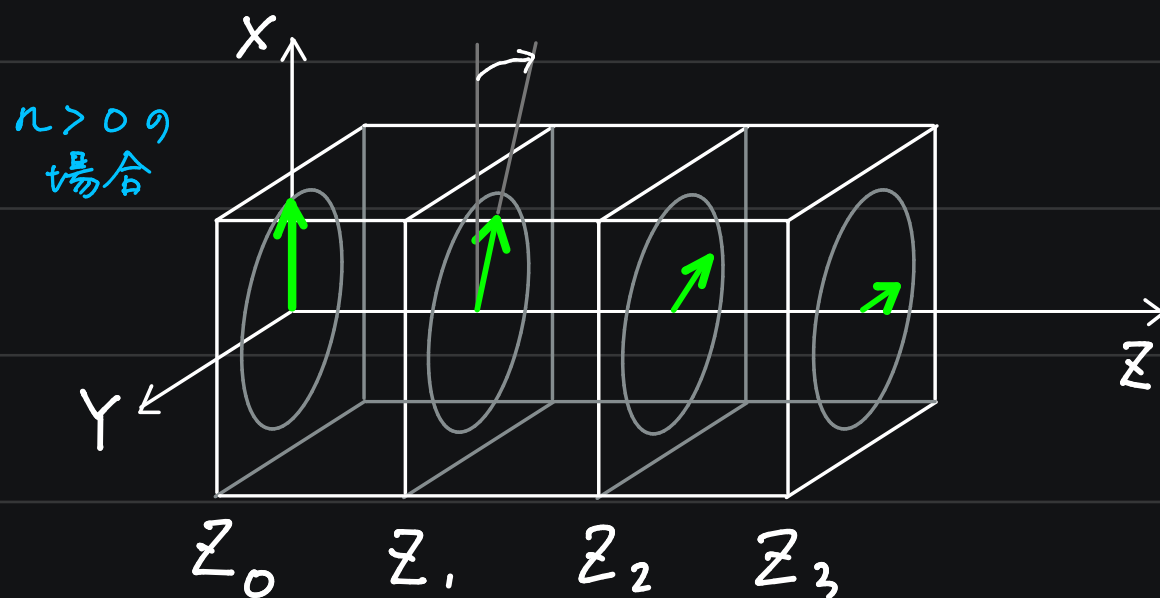
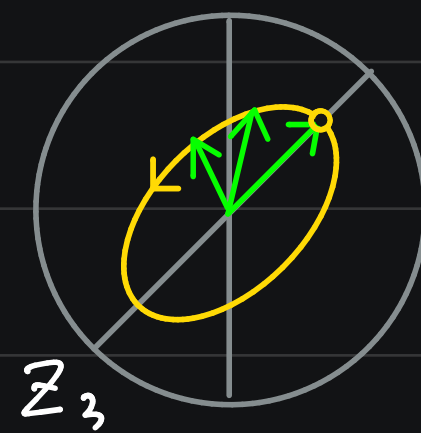
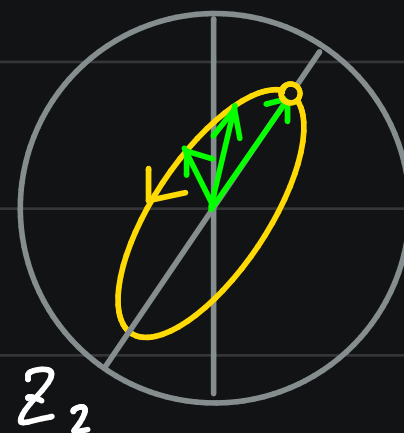
↷ ↶ ↷ は電気ベクトルの先端の動き

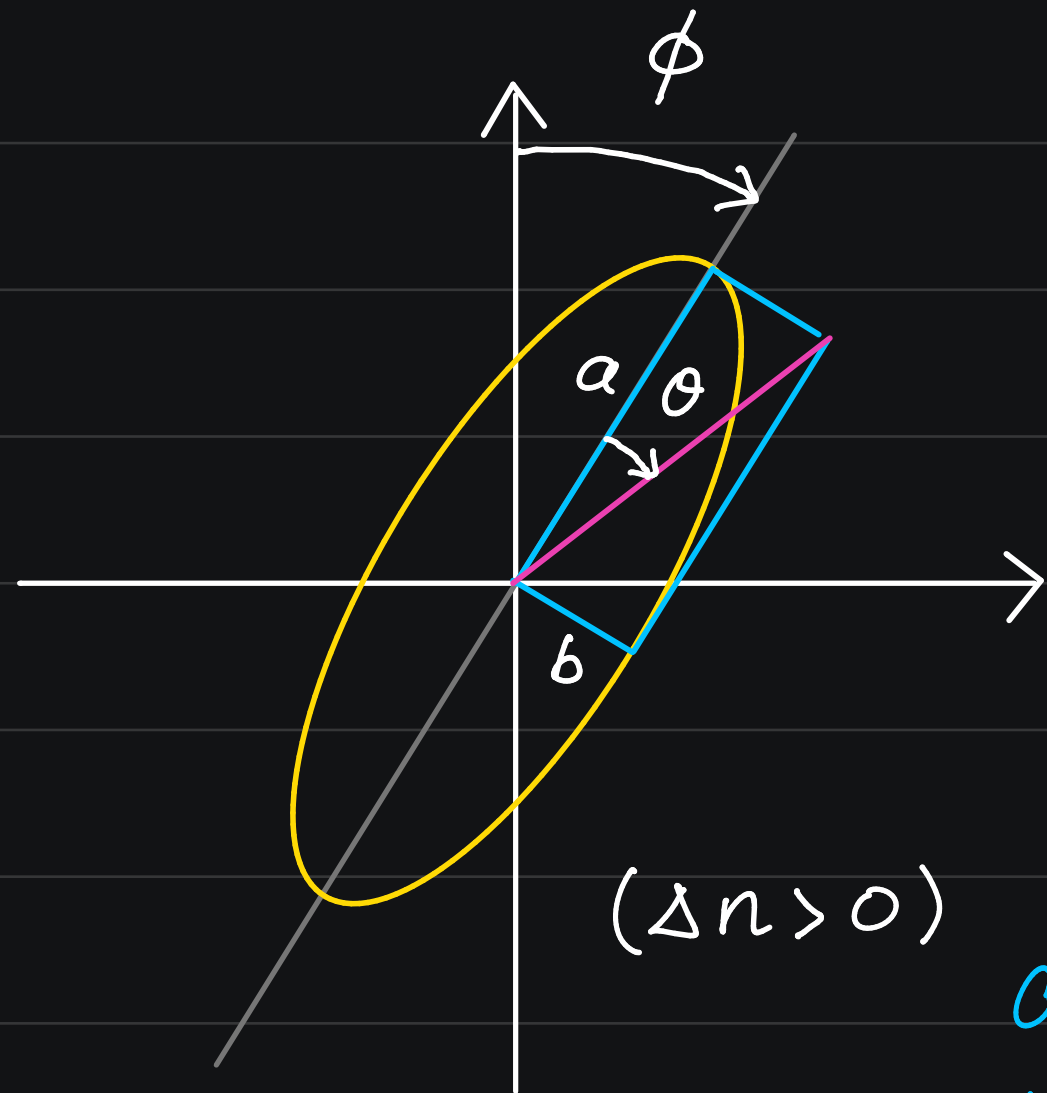
$\Delta n > 0$ の場合

$\Delta R > 0$



$\Delta R < 0$





$(\Delta n > 0)$

a : 楕円の長軸

b : 楕円の短軸

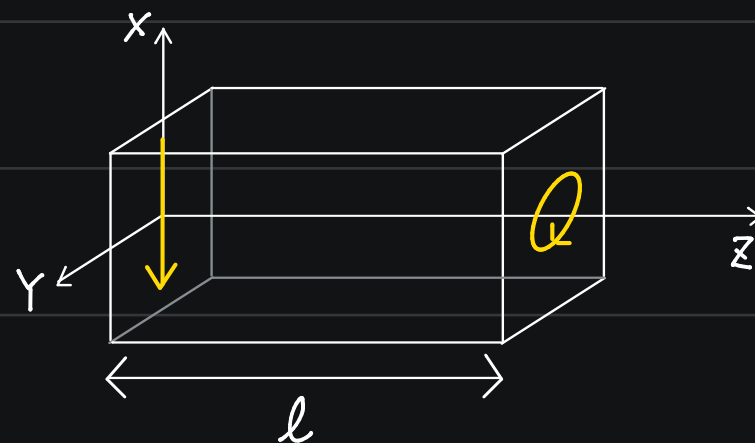
l は光路長

$$\phi = \frac{\pi \nu l \Delta n}{c}$$

(θ が小さい... の2")

$$\frac{b}{a} = \tan \theta = \frac{\pi \nu l \Delta k}{c} \doteq \theta \rightarrow \text{導出は次ページ}$$

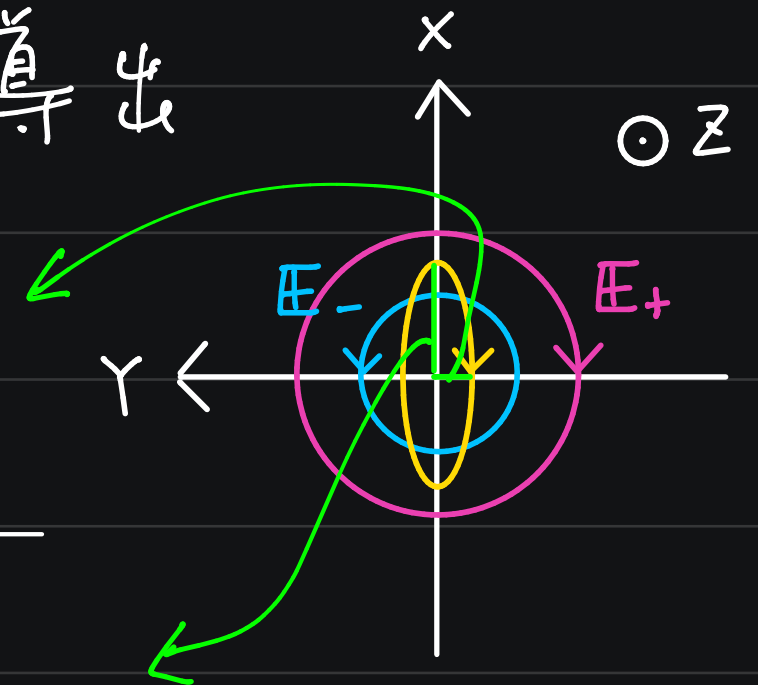
「楕円率」 ellipticity



ϕ から r_{cp} と l_{cp} の屈折率の差) がわかる .
 θ から : : 吸収係数の差

$\frac{v}{A} \wedge \circ - \text{ジ}$ " $\frac{b}{a} = \tan \theta = \frac{\pi \nu l \Delta R}{c} \doteq \theta$ の導出

$$\frac{b}{a} = \frac{\exp\left[-\frac{2\pi\nu R_+ l}{c}\right] - \exp\left[-\frac{2\pi\nu R_- l}{c}\right]}{\exp\left[-\frac{2\pi\nu R_+ l}{c}\right] + \exp\left[-\frac{2\pi\nu R_- l}{c}\right]}$$



$$= \tanh \frac{2\pi\nu l \Delta R}{2c}$$

$$\frac{\exp(a) - \exp(b)}{\exp(a) + \exp(b)} = \tanh\left(\frac{a-b}{2}\right)$$

$$= \tanh \frac{\pi\nu l \Delta R}{c}$$

x が小さいとき

$$\tanh(x) \approx \tan(x) \approx x$$

$$\approx \tan \frac{\pi\nu l \Delta R}{c} \approx \frac{\pi\nu l \Delta R}{c}$$

吸収係数 k と 吸光度の 関係

式①' から 光路長 l を 通った 光の 強度は, $I_0 = 1$ とすると

$$I = \left(\exp \left[-\frac{2\pi\nu k l}{c} \right] \right)^2 = \exp \left[-\frac{4\pi\nu k l}{c} \right]$$

$$A = \log \frac{I_0}{I} = \log \exp \left(\frac{4\pi\nu k l}{c} \right) \\ = \frac{4\pi\nu k l}{c} \log e$$

← $A \rightarrow \Delta A$, $k \rightarrow \Delta k$ に
おきかえ

$$\therefore \Delta A = \frac{4\pi\nu l \Delta k}{c} \log e \\ = 4\theta \log e$$

← $\theta = \frac{\pi\nu l \Delta k}{c}$ を代入

A_{\pm} は $r_{cp}(+)$ と $l_{cp}(-)$ に対する
吸光度 (Absorbance) とすると、その差

$$\Delta A = A_- - A_+$$

と θ の間には

$$\Delta A = \theta \cdot 4 \log_{10} e \quad (\theta \text{ が ラジアン 単位 のとき})$$

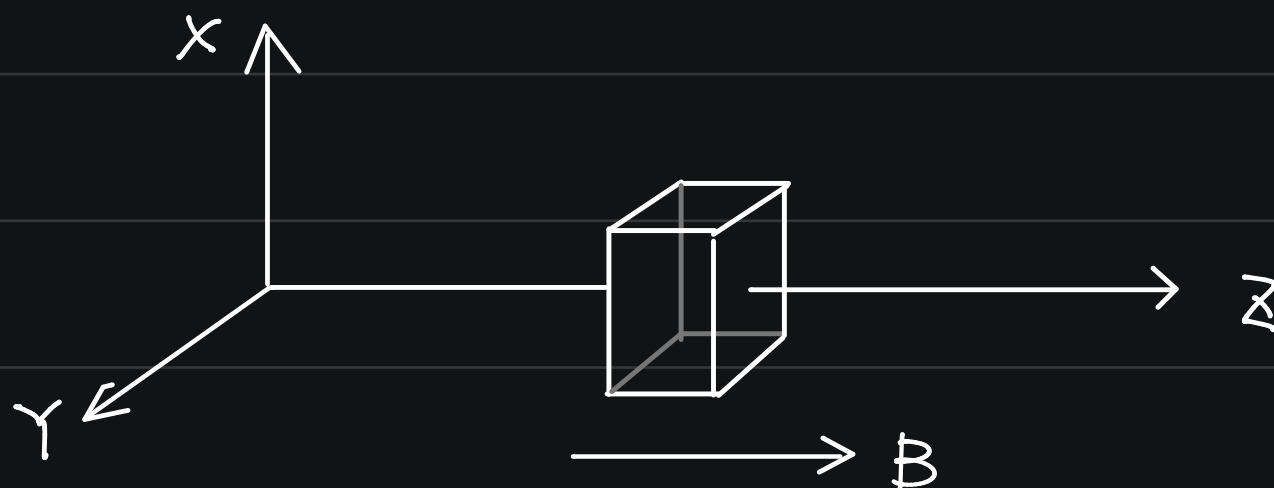
$$\Delta A = \frac{\theta}{33000} \quad (\theta \text{ が } mdeg \text{ 単位 のとき})$$

ミリ度

の関係がある

CD 分光器 : θ が測定される

2-5 MCD



CD分光器を使い、磁場下での θ を測定する



磁場下での左右円偏光の吸光度の差を求めらる

$$\frac{\theta'}{33000} = \Delta A' = A'_- - A'_+ \quad (\theta \text{ は mdeg 単位})$$



これを解析することと

励起状態の磁性にかゝる情報が得られる。

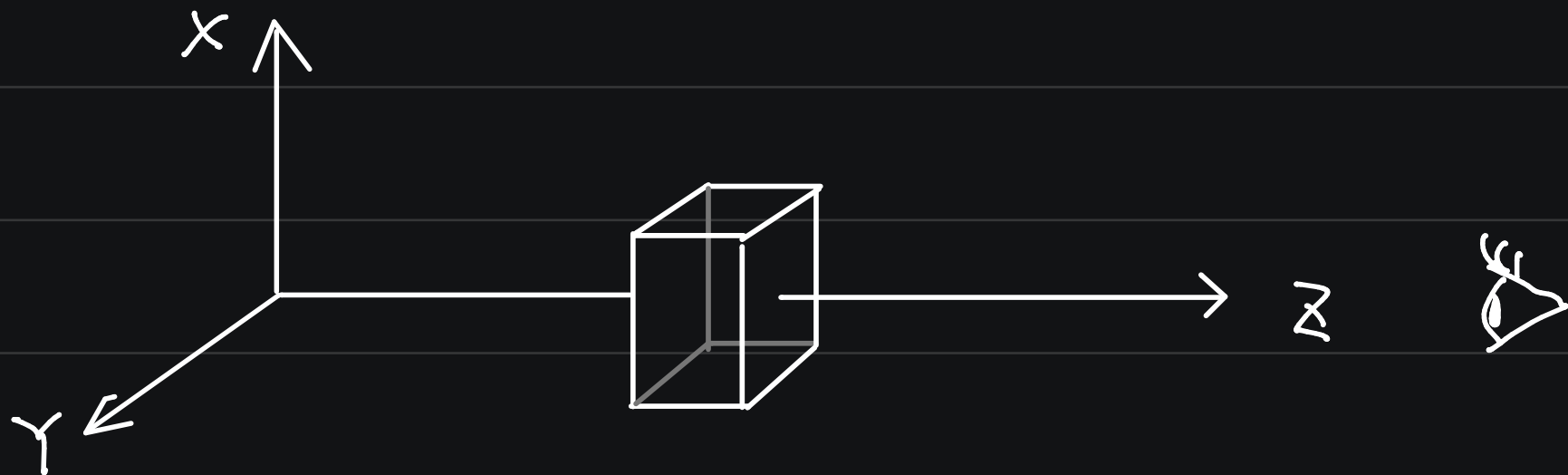
プライムは磁場下での値

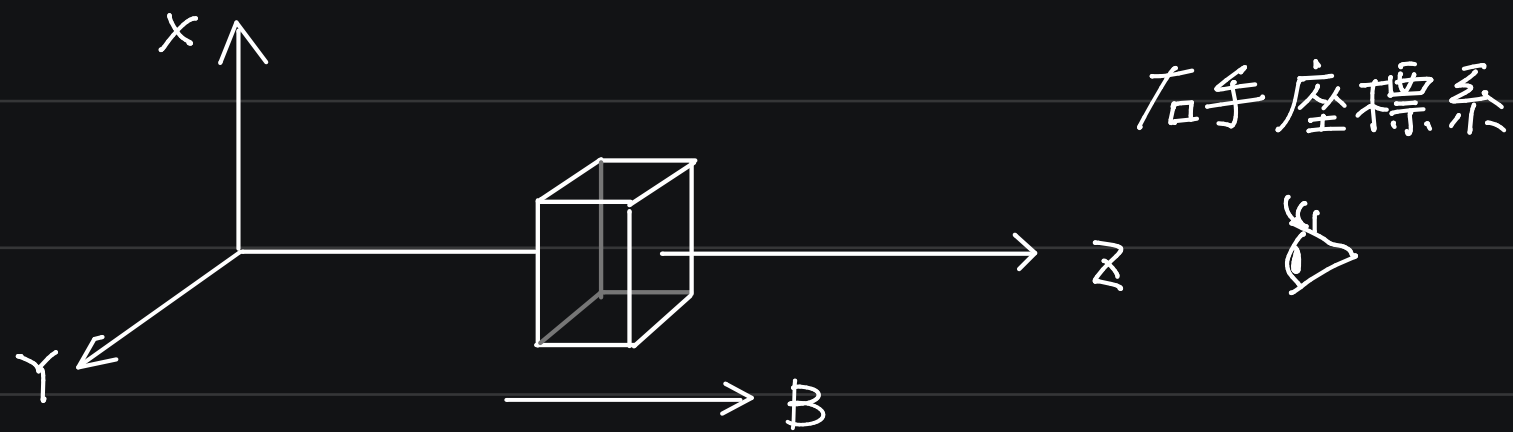
宿題

下図のような座標系で x 方向に電場ベクトルを持ち、 z 方向に進行する直線偏光が、

ある試料を通過したところ、楕円偏光となった。

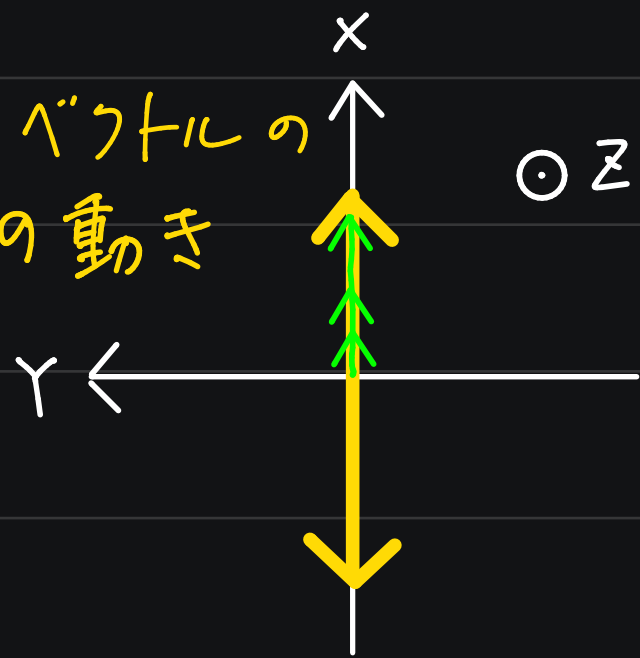
$n_- < n_+$ の場合に 出射光の電場ベクトルが時間を追ってどう動くか、 z 方向から見た様子を描け。ただし $\Delta n = 0$ とする





矢印は、時間とともに電場ベクトルの先端が進む方向を表す。

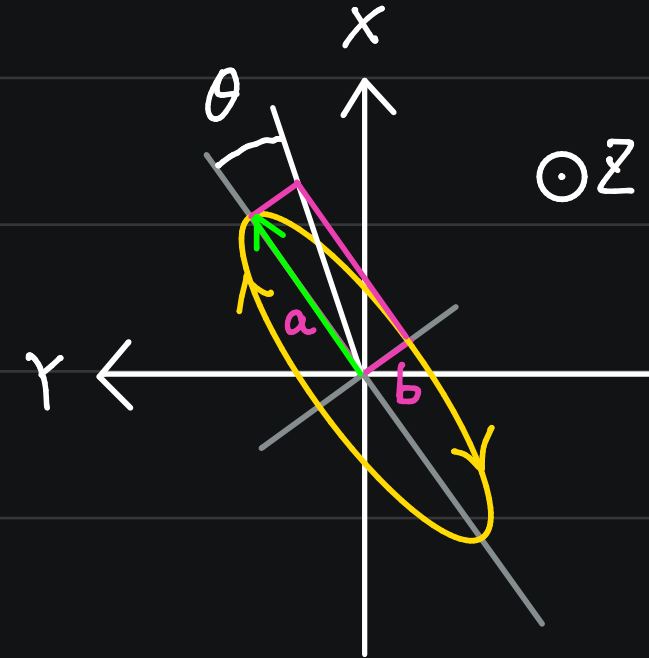
電場ベクトルの先端の動き



直線偏光



光の吸収がない場合
 $\phi = \text{旋光度}$



光の吸収がある場合
楕円偏光になる
 $\tan \theta = \frac{b}{a}$ 楕円率

磁場下での左右円偏光の吸光度の差

$$\Delta A' = A'_- - A'_+ \quad \text{'プライムは磁場下での値}$$

$$\frac{\Delta A'}{\epsilon} = \frac{\epsilon'_- - \epsilon'_+}{\epsilon} c l$$

ϵ'_\pm : モル吸光係数

C : モル濃度

l : 光路長 (cm)

ϵ : エネルギー