

偏光

横浜国立大学名誉教授 栗田 進

光のもつ諸性質の一つである，“偏光”あるいは“光の偏り（かたより）”はその他の光の性質（波長，速度，屈折率，吸収，反射など）に比べて，日常生活の会話ではあまり使われない，馴染みの薄い性質ではないだろうか。もし，皆さんがプラスチック製のサングラスを持っておられたら，携帯電話の画面をそのサングラスを通して見て下さい。画面をゆっくり廻してみして下さい。途中で画面が消えて見えなくなるでしょう。プラスチック製のサングラスの多くは偏光板で出来ており，また，液晶表示は偏光の性質無くしては成り立ちません。この例でも分かるように，偏光は物理学，化学，生物，機械，電気のどの分野でも，又，我々の日常生活の中でも広く利用されている性質です。偏光とその応用について紹介していきます。

以下では数式が沢山あるように見えますが，高校卒程度の数学で式がたどれるように式の展開を詳しくしたためです。また式の展開に必要な公式などは付録にまとめてありますので参考にしてください。

目次

第1回

1. 偏光とは	3	2.2 透過光	11
2. 光の反射・屈折・散乱と偏光	7	2.3 散乱光の偏光	12
2.1 反射と屈折	7		

第2回

3. 偏光の数学表示	14	メータ	28
3.1 光波を数式で表す	12	3.3.3 偏光とジョーンズ・ベクトル	
3.2 偏光状態	14		29
3.2.1 直線偏光	15	付録	
3.2.2 円偏光	16	A. 三角関数	36
3.2.3 楕円偏光	17	B. 電磁波の複素数表示	38
3.3 偏光の測定と表示	23	C. ベクトル	42
3.3.1 偏光とストークス・パラメータ	23	D. 行列と行列式	44
3.3.2 ポアンカレ球とストークス・パラ			

第3回

4. 屈折率	51	4.4 ローレンツ場(局所場)	55
4.1 光と物質の相互作用	52	4.5 屈折率と原子分極	58
4.2 電気分極と誘電率	53	4.6 屈折率の分散(ローレンツ模型)	59
4.3 物質内の電場	54		

第4回

5. 結晶光学と複屈折	64	5.3 屈折率楕円体	73
5.1 屈折率の異方性	64	5.4 位相速度と群速度	75
5.2 異方性媒体中の平面電磁波	67	5.5 一軸性結晶の光学	77

第5回

6. 偏光に関する光学素子	82	6.1.2 補償板(1/4, 1/2 波長板等)	87
6.1 晶結光学素子	82	6.2 結晶を用いない直線偏光子	93
6.1.1 直線偏光子	83		

第6回

7. 偏光素子作用の数学表示 ; ジョーンズ 行列とミュラー行列	97	7.2.1 バンドパス・フィルター	103
7.1 ジョーンズ・ベクトルとジョーンズ 行列	97	7.2.2 ひずみ計	106
7.2 ジョーンズ行列の応用例	102	7.2.3 エリプソメーター	109
		7.3 ストークス・ベクトルとミュラー行 列	112

第7回

8. 外場による偏光効果	118	8.2.2 ポッケルス効果	128
8.1 応力による効果	118	8.3 磁場による効果(磁気光学効果)	134
8.2 電場による効果(電気光学効果)	124	8.3.1 ファラデー効果	137
8.2.1 カー効果	125	8.3.2 フォイクト効果	142

第8回

9. 光学活性(旋光性)	144	9.5.1 光学軸に平行に伝搬する光	158
9.1 旋光性とは	144	9.5.2 光学軸に斜めに伝搬する光	159
9.2 等方性媒質中での旋光性	147	付録	
9.3 旋光性の波長依存性	150	E. 発散と回転	163
9.4 結晶の旋光性	152	F. Maxwell 方程式と平面電磁波	164
9.5 水晶の旋光性	157	G. 光学定数の定義	167

第 1 回

1. 偏光とは

光の持つ諸性質の一つである“偏光”、あるいは“光の偏り（かたより）”はそのほかの光の性質（強度、波長、速さ、振動数）に比べて、日常生活の会話ではあまり使わない、なじみの薄い性質ではなかろうか。もし、プラスチック製のサングラスを持っておられたら、携帯電話の画面をそのサングラスを通して見て下さい。画面をゆっくり廻してみると、途中で画面が消えて見えなくなるでしょう。プラスチック製のサングラスの多くは偏光板で出来ており、また、液晶表示は偏光の性質無くしては成り立ちません。この章では波（光）の諸性質について概観します。

光はテレビやラジオの電波と同じで、空間を伝わる電磁波です。そこでまず、波の概念を理解するために、ばねの振動の伝播を例にとって波の性質を説明します。ばねの一端を上下に振らすと図 1.1(a)のように波が出来て、その波は右方向に進んでいきます。ばねは波の進行方向に対して垂直に振動しています。このような波を横波といいます。一方、ばねを前後に振らすと図 1(b)のように、ばねの振動方向は波の進行方向と同じになります。このような波を縦波といいます。縦波の例としては空中を伝播する音波があります。また、地球の内部を伝わる地震波には縦波と横波があり、波の伝わる速さはそれぞれ秒速約 5 km と 3 km です。したがって、地震が発生すると、まず縦波が到着し、次に横波が到着します。初期振動と少し遅れて 2 度目の振動を感じるがよくありますが、これは地殻では縦波と横波の両方が伝搬できるためです。

光は横波であることが知られています。ですから、図 1.1(a)のように振動しながら伝播します。光の場合、振動するのは電場(電界ともいう)と磁場(磁界)です。電場と磁場の振動の向きは互いに直角になっています。物質の光吸収や光放出(発光)に関するのは光の電場成分なので、これから以後は電場の振動に注目します(図 1.2)。波の性質についてもう少し説明します。波は図 1.1 のように単純ではなく、海岸に打ち寄せる波でも分かるように一般には非常に複雑な形をしています。しかし、そのような複雑な波も図 1.3 のような余弦(cos)波で表される単純な波の集まりからなっていることを示すことができます。ですから、図 1.3 のような余弦波の性質が分かれば一般の波の性質もその集まりとして理解できるのです。

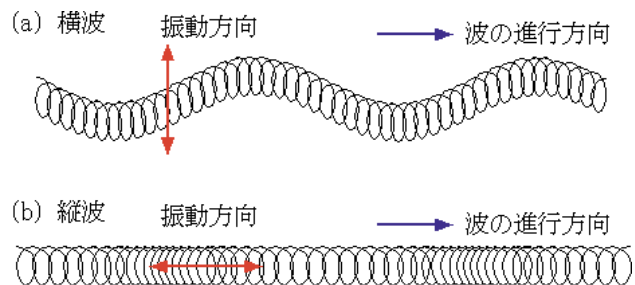


図 1.1 横波と縦波

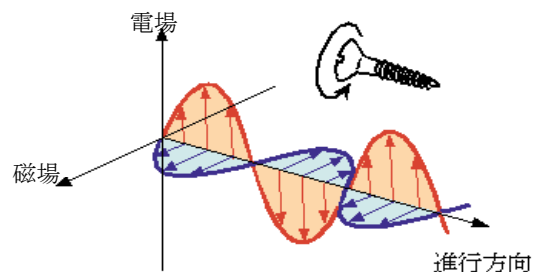


図 1.2 電磁波の伝わり方

電場の向きから磁場の向きに右ねじを回すとき、ねじが進む向きに電磁波は進む

図 1.3 で、ばねの場合はばねそのものの変位が図示されていますが、光の場合は各位置での電場の大きさと向きが図示されていることとなります。波を表す基本的量が図 1.3 に書いてあります。隣り合う山と山（または谷と谷）の距離を波長（ λ 、ギリシャ文字のラムダで表します）、山の高さ（または谷の深さ）を振幅といいます。1 回振動するのに要する時間を周期（ T ）といい、1 秒間あたりの振動の回数を振動数（ f ）といい、単位はヘルツ（Hz）です。図 1.1 のばねの振動からも分かるように、1 回振動すると波は波長 λ だけ進みますから、1 秒間では λf だけ進みます、ですから、波の伝わる速さを v とすると、

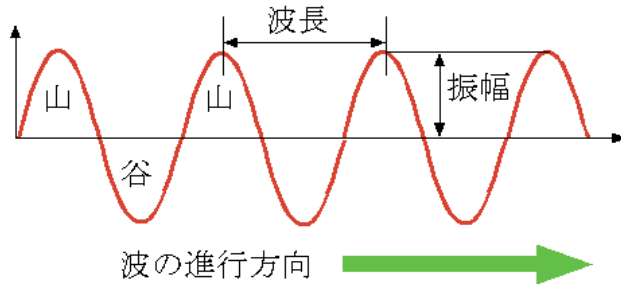


図 1.3 波の振幅と波長

$$v = \lambda f \text{ (波の速さ)} \quad (1.1)$$

$$f = \frac{1}{T} = \frac{v}{\lambda} \text{ (振動数)} \quad (1.2)$$

の関係があります。

波の振幅（ A ）は波のエネルギーに関係する量です。光の強度（ I ）は振幅の 2 乗に比例します。

$$I \propto A^2 \quad (1.3)$$

光（横波）の電場の振動方向について考えてみましょう。横波では振動の方向は、波の進行方向に対して垂直であればよいので、いろいろな方向が取れます。振動方向がある特定の向きだけの横波のことを偏光した波といい、この振動している方向を偏光方向といいます。

偏光（後で示すように正確には直線偏光）を図示したのが図 1.4 です。Z 軸を波の進行方向に取り、Z 軸上のある点で観測すると電場は Z 軸に垂直ですから XY 平面で振動することになります。電場の振動する方向を直線で表します。X 軸に平行な偏光を X（水平）偏光、Y 軸に平行な偏光を Y（垂直）偏光と呼ぶことにします。任意の偏光方向を持った光は X 軸と成す角 α で記述できます。

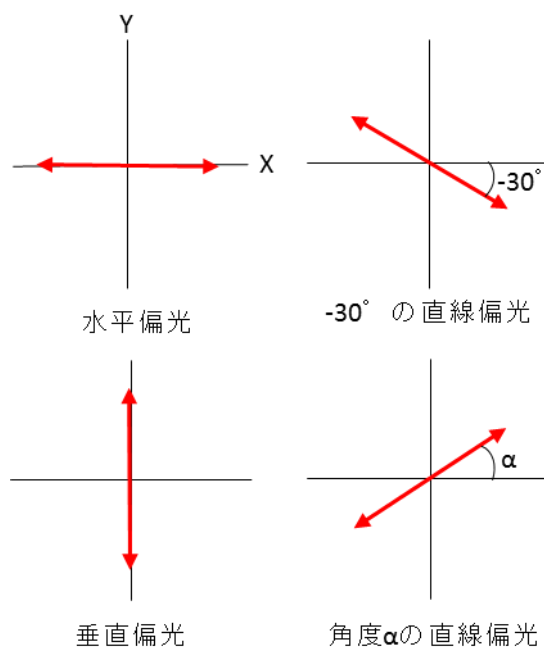


図 1.4 いろいろな直線偏光

さて、ある特定の偏光方向の光だけを通す性質を持った光学素子があります。これを偏光子（高分子板でできた偏光子は偏光板ともいう）といいます（図 1.5）。後で詳細に述べるように、偏光板は、分子を特定方向に配列したもので、ある決まった向き（偏光方向）に振動

している光は通しますが、そうでない向きの偏光は通しません。偏光の通る方向を偏光軸といいます。光(自然光)は一般にあらゆる方向の偏光を含んでいますが、この偏光板を通った光は偏光軸の方向に偏光した光だけになります。2枚の偏光板を偏光軸が直角になるように置くと光は通らなくなります(図1.6)。

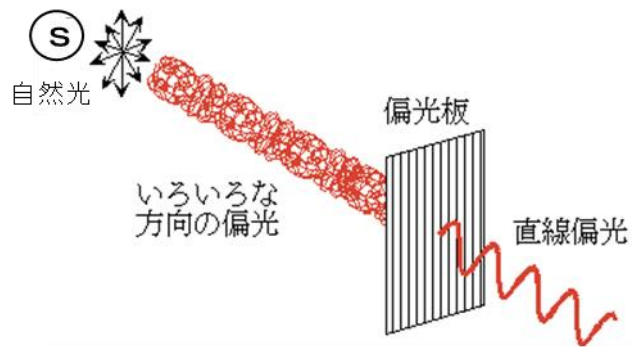


図1.5 偏光板の働き

ここで以下のような実験をやってみましょう。偏光板を3枚用意します。

実験1. 2枚の偏光板を偏光軸が角度 θ (例えば、 30°)で交差するように置く。これら2枚の偏光板を通った光の偏光はどうなるでしょうか。

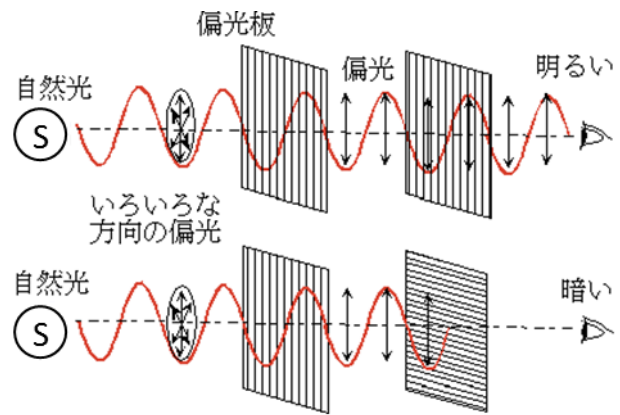


図1.6 2枚の偏光板と光の偏り

実験2. 2枚の偏光板を偏光軸が直角になるよう置くと光は通らなくなります。この2枚の偏光板の間に別の偏光板を、例えば、偏光軸が1枚目の偏光軸に対して 30° の角度

になるように挿入したら、3枚の偏光板を通った後の光はどうなるでしょうか。

偏光した光の電場は偏光板の偏光軸方向の電場とそれに垂直な電場に分解できます。これは力と同じように電場がベクトルの性質を持っていることによります。力の場合を例にとってベクトルを説明します。重さWの買い物籠を親子で持つ場合、二人の力の配分は図1.7(a)のようになるでしょう。また、同じ物を背丈の同じ大人が持つ場合は図1.7(b)のようになりますと予想されます。矢印の方向が力がかかる向きで、矢印の長さが力の大きさを表します。図のいずれの場合も、二人の力を合成した力が重さWと釣り合っている。逆に言えば、重さWと釣り合う力は(a)のようにも、(b)のようにも分解できるのです。これを光の電場について応用すると(実験1)、最初の偏光板を通った光の電場(図1.8の E_0)を第2の偏光板の偏光軸に平行な成分 $E_0 \cos \theta$ とそれに垂直な成分 $E_0 \sin \theta$ に分けることができます。平行成分だけが第2の偏光板を通ることができ、第2の偏光板を通った後の電場の大きさは $E_0 \cos \theta$ となります(図1.8)。光の強度は電場の大きさの自乗に比例するから、 θ だけ傾けた偏光板を通った

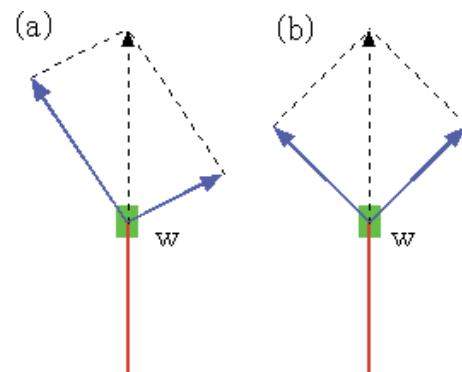


図1.7 重さwの物を2人で持つ場合の力の配分

光の強度は電場の大きさの自乗に比例するから、 θ だけ傾けた偏光板を通った

後の光の強度 I_1 は $E_0^2 \cos^2 \theta$ となります。最初の偏光板を通った後の光強度を I_0 とすると、

$$I_1 = I_0 \cos^2 \theta \quad (1.4)$$

実験 2 では、間に差し入れた偏光板は、実験 1 の第 2 の偏光板と同じ役目を果たすので、差し入れた偏光板を通過した

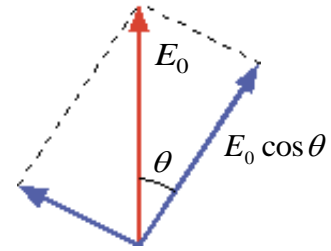


図 1.8 電場は 2 つの成分に分解できる。

後の光の強度は $I_0 \cos^2 \theta$ で、その偏光軸は θ 方向です。

この軸と第 3 の偏光板の偏光軸とは $(90^\circ - \theta)$ 傾いていることになるので、第 3 の偏光板を通過して出てくる光の強度 I_2 は

$$I_2 = I_1 \cos^2 (90 - \theta) = I_0 \cos^2 \theta \sin^2 \theta \quad (1.5)$$

となります。ここで $\cos^2 (90 - \theta) = \sin^2 \theta$ の関係を使いました(三角関数の性質については付録 A 参照)。垂直におかれた 2 枚の偏光板では光は完全に遮断されるが、その間に偏光板を入れると光が通るようになる。光の電場がベクトルであるためにこのような現象が起こるのです。また、このような現象は横波特有の性質で、縦波ではこのような現象は起こりません。この現象は光が横波である証拠になっています。

これまで電場がある一定軸方向に振動する直線偏光について述べてきましたが、電場の変化が軸上だけとは限りません。電場ベクトルの先端が円を描く円偏光や、楕円を描く楕円偏光があります。なお、直線偏光は楕円偏光の楕円の短径がゼロになったものとみなすことができます。同様に円偏光は楕円の長径と短径が等しい、楕円偏光の特別な場合とみなすこともできます。

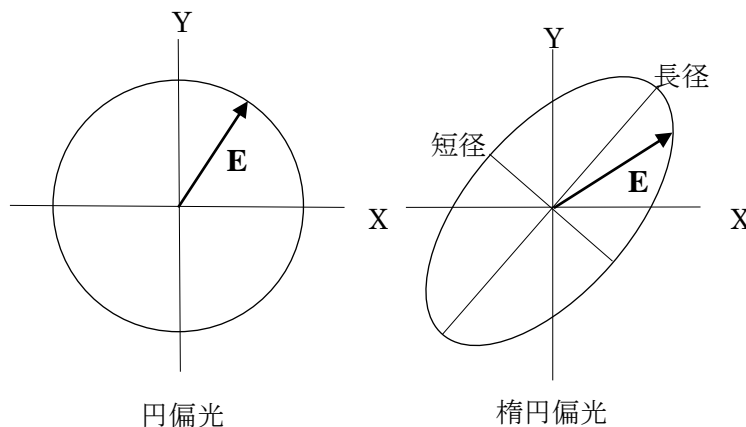


図 1.9 円偏光と楕円偏光。Z 軸上のある点で観測したとき電場ベクトルの先端が円、あるいは楕円を描く(図 3.2 参照)

2. 光の反射・屈折・散乱と偏光

自然界で我々が目にする偏光現象を見てみましょう。私たちは車を運転するときや、夏の海水浴場などの日差しの強い所ではサングラスをかけ、あるいは冬のスキー場ではゴーグルをかけて、眩しさを防ぎます。このサングラスやゴーグルには多くの場合偏光板が使われています。これは路面や水面、あるいは砂浜、雪面からの光の反射光が偏光していることを利用して、それを遮ることによって眩しさを軽減しているのです。

物質表面での光の反射と屈折について述べます。2つの媒質が平面を境に接し、媒質1から媒質2へ光が入射する場合を考えます。なお、ここで考える媒質は表2.1で代表されるような、等方でかつ均一であるとします。異方性のある媒質については5章で述べます。

媒質1の屈折率を n_1 、媒質2の屈折率を n_2 とします。なお、屈折率 n は、媒質中を光が伝播するとき、光の速さ v が真空中の光速 c の n 分の1($v=c/n$)であるとして定義されます。また、すぐ後で出てくる入射角と屈折角の関係を与える量としても定義できます。幾つかの物質の屈折率を表2.1に示します。屈折率 n が大きい媒質ほどその物質内での光の速さは遅くなります。ダイヤモンドの中では光は空中の4割程度の速さで進むことがわかります。屈折率は物質ばかりでなく光の波長によっても値が違います。例えば、水の屈折率は赤(波長650nm)で1.331、紫(波長405nm)で1.343です。ですから、ある物質の屈折率を言うときには波長も指定しなければなりません。単に屈折率というときにはナトリウムのD線の波長(黄色、波長589.3nm)での値を使うことになっています。

媒質	屈折率
ダイヤモンド	2.4195
酸化マグネシウム	1.7373
熔融石英	1.4585
光学ガラス BK7	1.5168
岩塩	1.5443
ポリスチレン	1.592
水	1.3330
空気(0°C、1気圧)	1.000292

表 2.1 物質の屈折率 (at 589.3nm)

2.1 反射と屈折

物質の平らな表面に光を照射した場合、光の一部は物質の中に入り、残りは表面で反射します(図2.1参照)。入射光と反射光が作る面を入射面といいます。図2.1の場合は紙面が入射面となります。また、入射面内にあり、境界面に垂直な直線に対して入射光や反射光がなす角をそれぞれ入射角、反射角(図中の ϕ_i 、 ϕ_r)といいます。物質の面に対して入射角 ϕ_i

で入射した光は入射角と同じ角度で反射します。これを反射の法則といいます。すなわち、

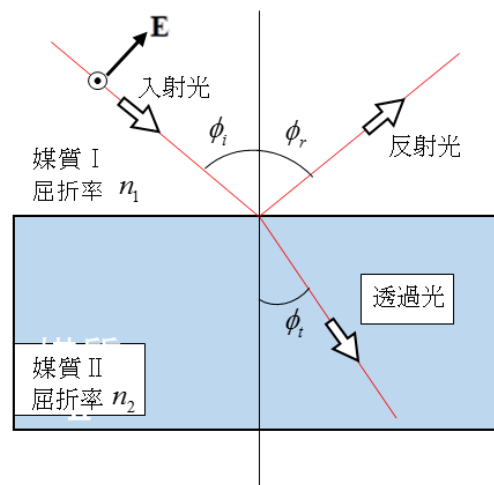


図 2.1 光の反射と屈折

反射の法則：入射角と反射角は等しい ($\phi_i = \phi_r$)。

光が第2の媒質に進むとき（この光を透過光といいます）、光の進行方向が変わります。透過光の進む方向の角度を屈折角といいます。入射角 ϕ_i と屈折角 ϕ_t との間には屈折の法則が成り立ちます。

屈折の法則：
$$\frac{\sin \phi_i}{\sin \phi_t} = \frac{n_2}{n_1} \quad (2.1)$$

屈折の法則を **Snell の法則** ともいいます。等方性媒質では屈折光も入射面内にあります。

さて、物質の表面での光の反射は入射角と偏光によって大きく変わります。図 2.1 で入射光の偏光（電場ベクトル）が矢印で示されています。⊙は媒質境界面（反射面）に平行（入射面に垂直）に偏光した光になっています。自然光は様々な偏光を含んでいますが、それらの偏光はすべて入射面に平行な成分と垂直な成分に分けられるので、この2つの偏光について議論すれば十分なのです。

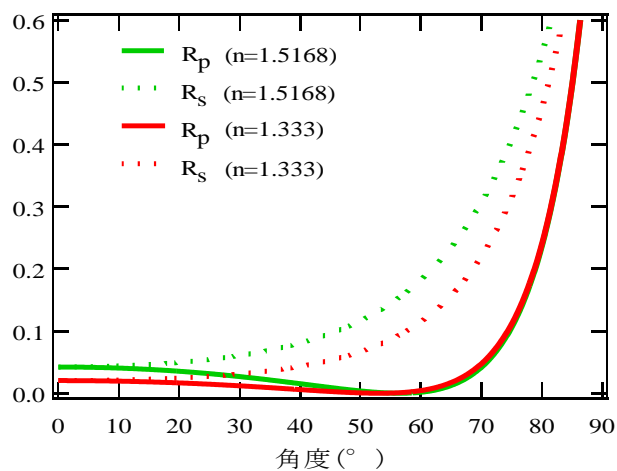


図 2.2 反射率の入射角度依存性

反射率 R は反射光強度 I_R を入射光強度 I_i で割った I_R/I_i で定義され、次式で与えられます¹⁾。後のために、入射光電場と反射光電場の比が反射係数 r で、光強度は電場の自乗に比例するので、反射率は $R = r^2$ となります。反射率は偏光に依存し、振動電場が入射面内にある場合（これを **P 偏光** という。図 2.1 で \mathbf{E} が矢印で示されている偏光）と、振動電場が入射面に垂直振動する場合（**S 偏光**、図 2.1 で \mathbf{E} が⊙で示されている）に分けられる。ただ

し、 $n = \frac{n_2}{n_1}$ とおきました。

\mathbf{E} // 入射面 (P 偏光、)

$$r_p = \frac{n^2 \cos \phi_i - \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}}{n^2 \cos \phi_i + \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}} = \frac{\tan(\phi_i - \phi_t)}{\tan(\phi_i + \phi_t)}, \quad R_p = r_p^2 \quad (2.2)$$

$\mathbf{E} \perp$ 入射面 (S 偏光、)

$$r_s = \frac{\cos \phi_i - \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}}{\cos \phi_i + \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}} = \frac{\sin(\phi_i - \phi_t)}{\sin(\phi_i + \phi_t)}, \quad R_s = r_s^2 \quad (2.3)$$

はじめの式は入射角だけで反射率が計算できるので便利です。第 2 式は、表示は簡単ですが、屈折角 ϕ_t を屈折の法則 (2.1) 式から求めなければなりません。

入射する光の偏光方向が入射面に垂直に偏光した光 (⊙で表した S 偏光) と、それに垂直に偏光した光 (P 偏光) について、反射率が入射角に対してどの様になるかを空中から水 (屈折率 1.333) および光学ガラス BK7 (屈折率 1.5168) に入射した場合について、上式に従って計算した結果を図 2.2 に示しました。入射角にかかわらず、S 偏光の反射率が P 偏光の反射率を上回っているのが、s 偏光の光がより強く反射することがわかります。

垂直入射の場合 ($\phi_i = 0$) には、電気ベクトルは境界面に平行で偏光状態に区別はありませんから、どちらの偏光も反射率は等しくなり、透明な物質では、

$$R_p = R_s = \left(\frac{n-1}{n+1} \right)^2 \quad \text{ただし、} \quad n = \frac{n_2}{n_1} \quad (2.4)$$

となります。空中から境界面に垂直に入射した場合、 $n = 1.5$ のガラスでは、反射率は 0.04、すなわち、4% がガラスの表面で反射します。窓ガラスの場合にはガラスの裏面でも同じ比率で反射するので、結局、ガラス 1 枚で反射する光の量は 7.84%、ガラスを透過する光の量は 92.16% となります。

以上述べたことは、空中から物質へ光が入射した場合など、すなわち、 $n_1 < n_2$ を想定していました。しかし、 $n_1 > n_2$ の場合、たとえば、光源が水中にあり、光が水中から空中に出て行くような場合です。この場合も屈折の法則 (2.1) 式、反射率の (2.2)、(2.3) 式はそのまま成り立つのですが、

$$\frac{\sin \phi_i}{\sin \phi_t} = \frac{n_2}{n_1} < 1$$

$\phi_i < \phi_t$ となるので、入射角よりも屈折角の方が大きくなります (図 2.3)。このため、屈折角 ϕ_t が 90° になる入射角より大きな入射角を持つ光は外に出られなくなり、境界面で完全反射することになります。 ϕ_t が 90° に

なる入射角を ϕ_c とすると、

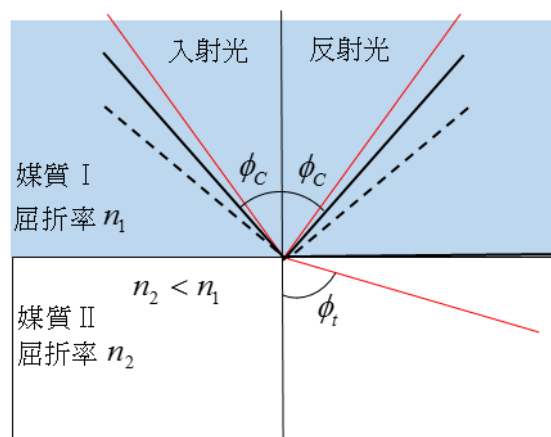


図 2.3 完全反射は $n_2 < n_1$ の境界面で起こる

$$\sin \phi_c = \frac{n_2}{n_1} \quad (2.5)$$

ϕ_c より大きな角で入射する光は境界面で完全反射されてしまいます。水中に光源があり、光が水中から空中へ屈折光として出てくる場合は、水の屈折率 1.333 の値から、 $\phi_c = 48.6^\circ$ となる。この角度より大きな入射角を持つ光は空中には出られず、境界面で反射して水中に留まることになる。

光ファイバーは上記の完全反射を利用しています。ファイバーは中心が石英ガラスで、その外側を石英ガラスより屈折率の小さなガラスで包んである細い棒状のものです。この先端から入った光はファイバーの壁面に対して十分大きな入射角になっていますから、ファイバーの外には出られず、そのままファイバーの末端まで届くことになります。

$n_1 < n_2$ の場合に戻ります。図 2.2 から入射角 ϕ_i をだんだん大きくしていくと入射面に垂直（反射面に平行）な S 偏光の成分が P 偏光を持つ光の反射率より大きくなり、反射光は反射面に平行な偏光を多く持った光となります。このように光が空中から物質表面に入射するときにはいつでも S 偏光の反射光が強くなるのが分かります。すなわち、物質表面で反射した光は程度の差はあるがいつも部分的に偏光した状態になっています。路面や雪面などは平面ではなく、微視的に見れば反射面はあらゆる方向を向いていますがある路面から目に入る反射光は平均としてはやはり S 偏光成分が強くなります。偏光サングラスは、道路で反射されたぎらぎら光る、水平方向に偏光した反射光を取り除くように、すなわち、

サングラスの偏光軸方向が縦方向の光成分を通すようにセットされています。

外が明るいとき、ショウウィンドーや水中のものを見ると、ガラスや水面からの強い反射光のため、中の様子が見えにくいことがあります。偏光フィルター、あるいは偏光板で強く反射する S 偏光の光を遮断して見れば、表面の反射光は少なくなり、中の物がよく見えることとなります（図 2.4）。

物質の屈折率は 1 より大きいので、空中から光が物体に照射された場合、P 偏光では反射率がゼロになる入射角があります。その角度は反射の (2.2) 式で



図 2.4 ウィンドウの中の人形
右は偏光板で S 偏光を遮断して写した写真

右辺の分母が無限大になる角 ($\phi_i = \phi_B$ とする) ですから、反射ゼロは $\phi_B + \phi_t = \frac{\pi}{2}$ で起こり

ます。このときの透過角を $\phi_t = \phi_T$ と置くと、 $\sin \phi_T = \sin(\frac{\pi}{2} - \phi_B) = \cos \phi_B$ になるので屈折の法則 (2.1) 式から、その角度 ϕ_B は次の式で与えられます。

$$\tan \phi_B = \frac{n_2}{n_1} = n \quad (2.6)$$

反射率がゼロになる角 ϕ_B を **ブリュースター (Brewster) 角** といいます (図 2.5)。図で $\phi_B + \phi_T = 90^\circ$ なので、透過光と反射光のなす角も 90° になります。

図 2.6 透過率の入射角度依存性 くの屈折率は 1.333 ですから $\phi_B = 53.1^\circ$ 、光学ガラス BK7 では $n=1.517$ ですから 56.6° となります。この角度で入射した光の反射光は P 偏光を含まない、S 偏光のみの光となります。赤外線偏光を得るために、昔はブリュースター角を利用した偏光子が使われました (第 6 章参照)。また、ブリュースター角で入射した P 偏光の光は反射せず、そのままの強度で第 2 の媒質に入っていきますので、表面での反射ロスがありません。この性質はレーザ光発振器の端面に応用されています。

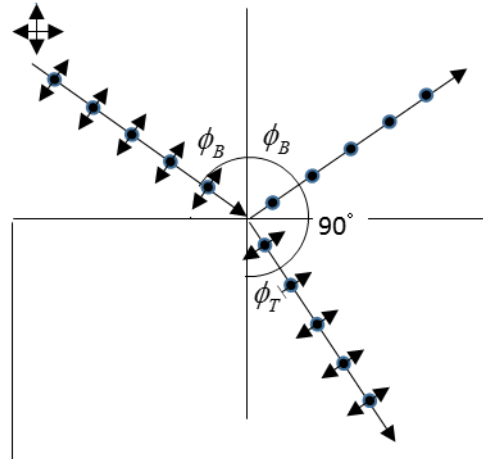


図2.5 ブリュースター角と偏光

2.2 透過光

図 2.1 で、表面で反射せず第 2 の媒質に入射する光の強度は透過率として入射光強度との比で表されます。反射の場合とは違って、媒質 1 と媒質 2 で誘電率 ϵ が異なるので、透過率では光のエネルギー密度や光速の違いを考慮しなければなりません。媒質 1 における光

のエネルギー密度は $\epsilon_1 E_i^2$ 、媒質

2 では $\epsilon_2 E_t^2$ となります。このエ

ネルギー密度を持った光束がそれぞれの光速 c/n で伝搬するから、 $\epsilon = \epsilon_0 n^2$ (付録 F 参照) を考慮

すると光強度は nE^2 に比例することになります。そのうえ、境界面で光束は曲がるので入射光と透過光の断面積の比

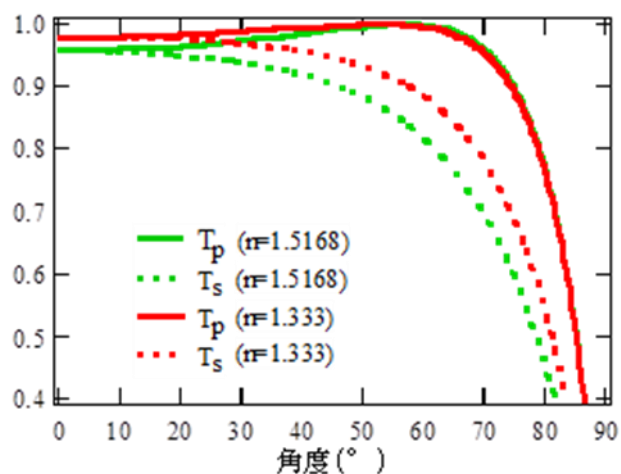


図2.6 透過率の入射角度依存性

$S_2/S_1 = \cos\phi_t / \cos\phi_i$ も考慮しなければなりません。透明媒質の場合、各偏光に対する透過

係数 t と透過率 T は次のように表せます。ただし、 $n = \frac{n_2}{n_1}$

E // 入射面 (P 偏光)

$$t_p = \frac{E_{pt}}{E_{pi}} = \frac{2n \cos \phi_i}{\cos \phi_i + n \cos \phi_t} \quad (2.7)$$

$$T_p = \frac{n_2 \cos \phi_t}{n_1 \cos \phi_i} t_p^2 = \frac{4n^2 \cos \phi_i \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}}{\left(n^2 \cos \phi_i + \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}\right)^2} = \frac{\sin 2\phi_1 \sin 2\phi_2}{\sin^2(\phi_1 + \phi_2) \cos^2(\phi_1 - \phi_2)} \quad (2.8)$$

E ⊥ 入射面 (S 偏光)

$$t_s = \frac{2n \cos \phi_i}{n \cos \phi_i + \cos \phi_t} \quad (2.9)$$

$$T_s = \frac{4 \cos \phi_i \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}}{\left(\cos \phi_i + \sqrt{n^2 - \sin^2 \phi_i}\right)^2} = \frac{\sin 2\phi_1 \sin 2\phi_2}{\sin^2(\phi_1 + \phi_2)} \quad (2.10)$$

今の場合光はどこにも吸収されないので透過率は 1 から反射率を引いたものとなっていることも確かめられます。

光学ガラスと水について透過率の入射角依存性を図 2.6 に示します。

一般に S 偏光と P 偏光では反射率 [あるいは透過率] が違いますから、偏りのない自然光が入射したとき、物質で反射した光の S 偏光成分と P 偏光成分の強度が違うので、反射光は部分偏光した光になります。同じことは透過光についても言えます。

反射光が部分偏光していることを利用して偏光板の偏光軸を簡単に決めることが出来ます。なるべく平らなテーブルや床に対して 30~40 度に視線を置き、偏光板を通して平面を見ます。偏光板を回すと、平面からの反射光が明るくなったり、暗くなったりするでしょう。もっとも明るくなった時、偏光板の偏光軸は平面と平行になっています。

2.3 散乱光の偏光

分子に光が照射されると、分子は光の電場によって分子内の正負の電荷がそれぞれ反対方向に力を受け、このため、分子内に電荷の偏りが生じる。すなわち、正負の電荷の分離によって分子に分極(電気双極子)が生じる。その分極が光の電場の振動に従って振動するのでこの分極の振動によって、分子から 2 次波として光が放出される(分子による光散乱)²⁾。もし、結晶のように分子が規則正しく並んでいる場合には各分子から放出される 2 次波も互いに干渉し合い、その結果として位相の揃った屈折波ができるのです³⁾。一方、分子が不規則にばらばらに存在するときには放射される光もばらばらになり、いわゆる、散乱光が生じます。図 2.7 のように分子に、S を光源として、中央にある分子に偏光した光が入射す

ると、分子の分極は光の電場と同じ方向に振動するので、2次波である散乱波の電場も同じ方向に振動する。例えば、図 2.7 (a) のように、光源 S から Y 方向に伝搬する Z 方向に偏光した光が中心にある分子にあると、分子は Z 方向の電気双極子を誘起する。この電気双極子の振動によって電気双極子から放出される電磁波は電場が Z 方向に振動する光である。それゆえ、光は横波であるから Z 方向に伝搬する散乱光は存在しない。また、図 2.7(b) のように X 方向に偏光した光が分子によって散乱されると Y、Z 方向には散乱されるが、X 方向に散乱される光はない。それ故、Y 方向に伝搬するランダムに偏光した光が中心の分子で散乱されると X 方向には、Z 方向に偏光した散乱光だけが伝搬することになる。すなわち、散乱光に偏光現象が起こるのである。この現象は自然界で容易にみられる。太陽と空の一部分と観測者をつないだ角度が 90° となるような空の部分、偏光板を通してみると偏光板の角度によって明るさに濃淡が現れることがみられるだろう。これは図 2.7 で、太陽を S、中心分子が注目している空の部分、X 点が観測者である。図から散乱光は 3 点で作る平面に垂直方向に偏光し他散乱光が観測される(図 2.7(a))。一方、平面に平行に偏光した散乱光はないことがわかる。このことから、偏光方向が太陽、空と観測者の 3 点でできる平面に垂直のとき最も明るくなることが確かめられるであろう。一般には、このように散乱光は偏光しているが、偏光の度合いは空中にある分子の大小、分子の異方性、複数回散乱による偏光解消などに依存している。

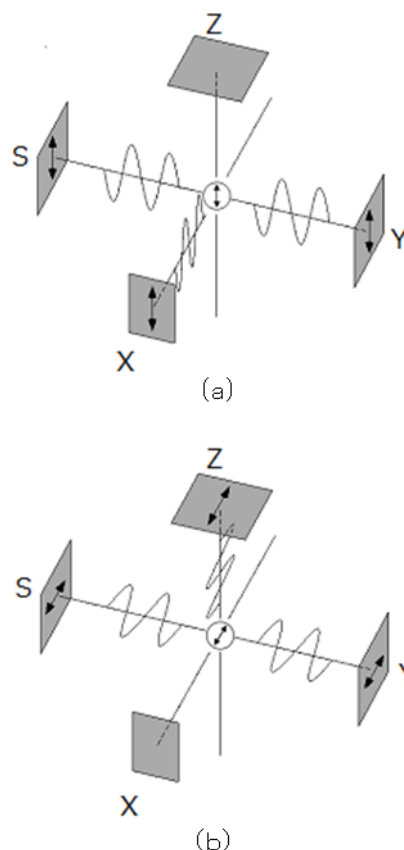


図2.7 散乱光の偏光

- 1) ここで述べた反射率、透過率の数式の導出は標準的な教科書にありますのでそれらを参照してください。例えば、「光学」 石黒浩三著（裳華房）、「光学の原理」 マックス・ボルン、エミル・ウォルフ著 草川徹・横田英嗣訳（東海大学出版会）
- 2) 電気双極子からの光の放出については、例えば、「電磁気学」砂川重信著(岩波書店)第7章参照。
- 3) 電磁波の伝播に関する理論は「光の原理」2.4節で詳しく述べられている。

[第2回に続く](#)

株式会社 ルケオ

〒173-0024 東京都板橋区大山金井町 30-9

TEL : 03-3956-4111 FAX : 03-3956-2335

偏光板 : <https://www.luceo.co.jp/product/?ca=1>

波長板 : <https://www.luceo.co.jp/product/?ca=2>

歪検査器 : <https://www.luceo.co.jp/product/?ca=5>