二層膜からの和周波(SFG)光 — 一般式

ファイル「膜からの和周波発生」の延長として、膜層の数が2個のときの表式を求めておく。(3層以上になるとテンソルの級数になるので複雑すぎる。)

1. 係数等

反射係数及び透過係数

電場を表面固定座標系の成分で表すときに、反射係数及び透過係数は下のようになることを使って、座標成分を表している。

$$\begin{split} r_{\text{I}m,s} &= \frac{n_1 \cos \theta_1 - n_m \cos \theta_m}{n_1 \cos \theta_1 + n_m \cos \theta_m}, \qquad t_{\text{I}m,s} = \frac{2n_1 \cos \theta_1}{n_1 \cos \theta_1 + n_m \cos \theta_m} \\ r_{\text{I}m,p} &= \frac{n_1 \cos \theta_m - n_m \cos \theta_1}{n_1 \cos \theta_m + n_m \cos \theta_1}, \qquad t_{\text{I}m,p} = \frac{2n_1 \cos \theta_1}{n_1 \cos \theta_m + n_m \cos \theta_1} \\ r_{\text{I}m,x} &= -r_{\text{m1},x} = r_{\text{I}m,p}, \qquad r_{\text{I}m,y} = -r_{\text{m1},y} = r_{\text{I}m,s}, \qquad r_{\text{I}m,z} = -r_{\text{m1},z} = -r_{\text{I}m,p} \\ r_{\text{2}m,x} &= -r_{\text{m2},x} = r_{\text{2}m,p}, \qquad r_{\text{2}m,y} = -r_{\text{m2},y} = r_{\text{2}m,s}, \qquad r_{\text{2}m,z} = -r_{\text{2}m,z} = -r_{\text{2}m,p} \\ t_{\text{I}m,x} &= (\cos \theta_m / \cos \theta_1) t_{\text{I}m,p}, \qquad t_{\text{I}m,y} = t_{\text{I}m,s}, \qquad t_{\text{I}m,z} = (\sin \theta_m / \sin \theta_1) t_{\text{I}m,p} \\ t_{\text{2}m,x} &= (\cos \theta_1 / \cos \theta_m) t_{\text{m1},p}, \qquad t_{\text{2}m,y} = t_{\text{2}m,s}, \qquad t_{\text{2}m,z} = (\sin \theta_1 / \sin \theta_m) t_{\text{m1},p} \\ t_{\text{2}m,x} &= (\cos \theta_2 / \cos \theta_m) t_{\text{m2},p}, \qquad t_{\text{2}m,y} = t_{\text{2}m,s}, \qquad t_{\text{2}m,z} = (\sin \theta_2 / \sin \theta_m) t_{\text{m2},p} \\ t_{\text{I}m,\alpha} t_{\text{m1},\alpha} &= 1 + r_{\text{1}m,\alpha} r_{\text{m1},\alpha} = 1 - r_{\text{1}m,\alpha}^2, \qquad t_{\text{2}m,\alpha} t_{\text{m2},\alpha} = 1 + r_{\text{2}m,\alpha} r_{\text{m2},\alpha} = 1 - r_{\text{2}m,\alpha}^2, \qquad (\alpha = x, y, z) \end{split}$$

L 係数、電場振幅

L 係数とは、分極とそれから生成する光の電場振幅を関係づける係数である。

$$E_{\rm SF, \,\alpha} = \sum_{\beta} L_{\alpha\beta} P_{\beta}^{\rm SF}$$

一般化された Snell の屈折式により、生成する SFG 光は 上向き (-) 光と下向き (+) 光の両方になる。また、分極が存在する部位によって L 係数の表式が違う。もともと導かれた式は、無限に薄い薄膜 m が分極 して、そこから媒質 1 と媒質 2 に出てくる光を考えたものであって、s 偏光と p 偏光の電場振幅を分極の x、y、z 成分とつなげるものであるが、ここでは、これを拡張して考える。また、共通因子である $4\pi i \omega_{SF}/c$ (屈 折率の代わりに波数ベクトルを使うときには $4\pi i \omega_{SF}^2/c^2$) を省略する。

L 係数の表記法; $L_{i\hat{j}s(p),\alpha}$:分極シート m 'が i 層と j 層に挟まれているときに、分極の α 成分 $(\alpha=x,y,z)$ が作る光の s 偏光又は p 偏光成分の間の係数。上向き (-) 光と下向き (+) 光を上付き - と + で区別する。

媒質1と積層膜 m の間の分極 シート m' からの光生成に対しては、

$$\begin{split} L_{1/\text{m,px}} &= \cos\theta_{\text{m,SF}}/(n_{1,\text{SF}}\cos\theta_{\text{m,SF}} + n_{\text{m,SF}}\cos\theta_{1,\text{SF}}) \\ L_{1/\text{m,s,y}} &= 1/(n_{1,\text{SF}}\cos\theta_{1,\text{SF}} + n_{\text{m,SF}}\cos\theta_{\text{m,SF}}) \\ L_{1/\text{m,pz}} &= (n_{\text{m}}/n_{\text{m}})\sin\theta_{\text{m'SF}}/(n_{1,\text{SF}}\cos\theta_{\text{m,SF}} + n_{\text{m,SF}}\cos\theta_{1,\text{SF}}) = (n_{\text{m}}/n_{\text{m}})^2\sin\theta_{\text{m,SF}}/(n_{1,\text{SF}}\cos\theta_{\text{m,SF}} + n_{\text{m,SF}}\cos\theta_{1,\text{SF}}) \end{split}$$

$$L_{1/\text{m,px}}^{+} = \cos\theta_{1,SF}/(n_{1,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{1,SF})$$

$$L_{1/m,s,y}^{+} = 1/(n_{1,SF}\cos\theta_{1,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{m,SF})$$

$$L^{+}_{1/m,p,z} = -(n_{1}/n_{m})\sin\theta_{m',SF}/(n_{1,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{1,SF}) = -(n_{1}/n_{m'})^{2}\sin\theta_{1,SF}/(n_{1,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{1,SF})$$

媒質2と積層膜 m の間の分極 シート m" からの光生成に対しては、

$$L_{2/m,p,x} = \cos\theta_{2,SF}/(n_{2,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{2,SF})$$

$$L_{2/\text{m.s.v}} = 1/(n_{2.\text{SF}}\cos\theta_{2.\text{SF}} + n_{\text{m.SF}}\cos\theta_{\text{m.SF}})$$

$$L_{2/m,p,z} = (n_2/n_{m})\sin\theta_{m}/\sin\theta_{m}/\sin\theta_{m}/\sin\theta_{2,SF}/(n_{2,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{2,SF}) = (n_2/n_{m})^2\sin\theta_{2,SF}/(n_{2,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{2,SF})$$

$$L_{2/m,p,x}^{+} = \cos\theta_{m,S,F}/(n_{2,SF}\cos\theta_{m,S,F} + n_{m,S,F}\cos\theta_{2,SF})$$

$$L_{2/m,s,y}^{+} = 1/(n_{2,SF}\cos\theta_{2,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{m,SF})$$

$$L^{+}_{2/m,p,z} = -(n_{m}/n_{m})\sin\theta_{m'',SF}/(n_{2,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{2,SF}) = -(n_{m}/n_{m})^{2}\sin\theta_{m,SF}/(n_{2,SF}\cos\theta_{m,SF} + n_{m,SF}\cos\theta_{2,SF})$$

積層膜内部の分極 シートからの光生成に対しては、

$$L_{\text{m/m,p,x}} = L_{\text{m/m,p,x}}^{\dagger} = \cos\theta_{\text{m,SF}}/(2n_{\text{m,SF}}\cos\theta_{\text{m,SF}})$$

$$L_{\text{m/m.s.v}}^{-} = L_{\text{m/m.s.v}}^{+} = 1/(2n_{\text{m.S.F}}\cos\theta_{\text{m.S.F}})$$

$$L_{\text{m/m,p,z}}^{-} = -L_{\text{m/m,p,z}}^{+} = \sin\theta_{\text{m,SF}}/(2n_{\text{m,SF}}\cos\theta_{\text{m,SF}})$$

2. 二層系 (1/m'/m/2) からの SFG

2.1. 要約

以下で使う記号を次のように定義する。

(最初の界面に達するまでの位相変化)

$$a_0 = \exp(iz_1/\cos\theta_{m'}), \quad a^*_0 = \exp[i(h_{m'} - z_1)/\cos\theta_{m'}]$$

$$b_0 = \exp(iz_1/\cos\theta_{m'}), \quad b^*_0 = \exp[i(h_{m'} - z_1)/\cos\theta_{m'}]$$

(ここで、* が付いた量は複素共役を意味しないことに注意したい。)

(多重反射におけるユニット)

$$\alpha = r_{\text{m'l}} r_{\text{m'm}} a^2$$
, $a = \exp(ih_{\text{m}} / \cos \theta_{\text{m'}})$,

$$\beta = r_{\mathrm{m'1}} t_{\mathrm{m'm}} r_{\mathrm{m2}} t_{\mathrm{mm'}} a^2 b^2,$$

$$\gamma = r_{\text{m2}} r_{\text{mm}} b^2$$
, $b = \exp(ih_{\text{m}}/\cos\theta_{\text{m}})$

$$X = \begin{bmatrix} \alpha & \beta \\ \alpha & \beta + \gamma \end{bmatrix}, \qquad X' = \begin{bmatrix} \alpha + \beta & \beta \gamma \\ 1 & \gamma \end{bmatrix}$$
$$Y = \begin{bmatrix} \beta + \gamma & \alpha \beta \\ 1 & \alpha \end{bmatrix}, \qquad Y' = \begin{bmatrix} \gamma & \beta \\ \gamma & \alpha + \beta \end{bmatrix}$$

$$Z = |\mathbf{E} - \mathbf{X}| = |\mathbf{E} - \mathbf{X}'| = |\mathbf{E} - \mathbf{Y}| = |\mathbf{E} - \mathbf{Y}'| = 1 + r_{1m}r_{m'm}a^2 + (r_{m'm} + r_{1m}a^2)r_{m2}b^2$$

\mathbf{m}' 層の深さ z_1 点からの SFG

 E^{+} sources

$$\begin{aligned} \boldsymbol{E}^{\cdot}(0) &= t_{\text{m'1}} a^*_{0} a \left[r_{\text{m'm}}, t_{\text{m'm}} r_{\text{m2}} t_{\text{mm}} b^2 \right] [\boldsymbol{E} + \boldsymbol{X} + \boldsymbol{X}^2 + \cdots] \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \boldsymbol{L}^{+}_{\text{m'/m}} \boldsymbol{P}(z_1) \\ &= t_{\text{m'1}} a^*_{0} a \left[r_{\text{m'm}}, t_{\text{m'm}} r_{\text{m2}} t_{\text{mm}} b^2 \right] [\boldsymbol{E} - \boldsymbol{X}]^{-1} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \boldsymbol{L}^{+}_{\text{m'/m}} \boldsymbol{P}(z_1) \end{aligned}$$

$$= t_{m'1} a^*_0 a \left(r_{m'm} + r_{m2} b^2 \right) L^+_{m'm} P(z_1) / Z$$
(2.1)

$$\mathbf{E}^{+}(h_{m}^{+}) = t_{m2}a^{*}{}_{0}t_{m'm}b \ [1, \alpha][\mathbf{E} + \mathbf{Y} + \mathbf{Y}^{2} + \cdots]\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \mathbf{L}^{+}{}_{m'm}\mathbf{P}(z_{1})$$

$$= t_{m2}a^{*}{}_{0}t_{m'm}b \ [1, \alpha][\mathbf{E} - \mathbf{Y}]^{-1}\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \mathbf{L}^{+}{}_{m'm}\mathbf{P}(z_{1})$$

$$= t_{m2}a^{*}{}_{0}t_{m'm}b\mathbf{L}^{+}{}_{m'm}\mathbf{P}(z_{1})/Z$$
(2.2)

E sources

$$E^{-}(0^{\circ}) = t_{m'1} a_0 [\alpha, \beta] [E + X + X^2 + \cdots] \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} L_{m'm} P(z_1)$$

$$= t_{m'1} a_0 [\alpha, \beta] [E - X]^{-1} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} L_{m'm} P(z_1)$$

$$= t_{m'1} a_0 (1 + r_{mm'} r_{m2} b^2) L_{m'm} P(z_1) / Z$$
(2.3)

$$\boldsymbol{E}^{+}(\mathbf{h}_{m}^{+}) = t_{m2}a_{0}r_{m'1}at_{m'm} [1, \alpha][\boldsymbol{E} + \boldsymbol{Y} + \boldsymbol{Y}^{2} + \cdots]\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \boldsymbol{L}_{m'm}\boldsymbol{P}(z_{1})$$

$$= t_{m2}a_{0}r_{m'1}at_{m'm} [1, \alpha][\boldsymbol{E} - \boldsymbol{Y}]^{-1}\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \boldsymbol{L}_{m'm}\boldsymbol{P}(z_{1})$$

$$= t_{m2}a_{0}r_{m'1}t_{m'm}ab\boldsymbol{L}_{m'm}\boldsymbol{P}(z_{1})/Z$$
(2.4)

m 層の \mathbf{m}'/\mathbf{m} 界面から深さ z_2 の点からの \mathbf{SFG}

 E^{+} sources

$$E^{*}(0) = t_{m'1}b^{*}{}_{0}r_{m2}ab \left[t_{m'm}, \gamma t_{m'm}\right] [E + X' + X'^{2} + \cdots] \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} L^{+}{}_{m'm}P(z_{2})$$

$$= t_{m'1}b^{*}{}_{0}r_{m2}ab \left[t_{m'm}, \gamma t_{m'm}\right] [E - X']^{-1} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} L^{+}{}_{m'm}P(z_{2})$$

$$= t_{m'1}b^{*}{}_{0}t_{mm'}r_{m'2}abL^{+}{}_{m'm}P(z_{2})/Z$$
(2.5)

$$\mathbf{E}^{+}(h_{m}^{+}) = t_{m2}b^{*}{}_{0}t_{m'm}b \ [\gamma, \beta][\mathbf{E} + \mathbf{Y} + \mathbf{Y}^{2} + \cdots]\begin{bmatrix} 1\\1 \end{bmatrix} \mathbf{L}^{+}{}_{m/m}\mathbf{P}(z_{2})$$

$$= t_{m2}b^{*}{}_{0}t_{m'm}b \ [\gamma, \beta][\mathbf{E} - \mathbf{Y}']^{-1}\begin{bmatrix} 1\\1 \end{bmatrix} \mathbf{L}^{+}{}_{m/m}\mathbf{P}(z_{2})$$

$$= t_{m2}b^{*}{}_{0}(1 + r_{1m}r_{m'm}a^{2})\mathbf{L}^{+}{}_{m/m}\mathbf{P}(z_{2})/Z$$
(2.6)

 E^{-} sources

$$\begin{split} \boldsymbol{E}^{\text{T}}(0^{\text{T}}) &= t_{\text{m'l}} b_0 \left[1, \gamma \right] [\boldsymbol{E} + \boldsymbol{X}' + \boldsymbol{X}'^2 + \cdots] \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \boldsymbol{L}_{\text{m/m}} \boldsymbol{P}(z_2) \\ &= t_{\text{m'l}} b_0 \left[1, \gamma \right] [\boldsymbol{E} - \boldsymbol{X}']^{-1} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \boldsymbol{L}_{\text{m/m}} \boldsymbol{P}(z_2) \end{split}$$

$$= t_{\rm m'l} b_0 a t_{\rm mm} \mathbf{L}_{\rm m/m} \mathbf{P}(z_2) / Z \tag{2.7}$$

$$\mathbf{E}^{+}(h_{m}^{+}) = t_{m2}b_{0}b \ [r_{mm}, t_{mm}r_{m'1}t_{m'm}a^{2}][\mathbf{E} + \mathbf{Y}^{2} + \cdots]\begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \mathbf{L}_{m/m}\mathbf{P}(z_{2})$$

$$= t_{m2}b_{0}b \ [r_{mm}, t_{mm'}r_{m'1}t_{m'm}a^{2}][\mathbf{E} - \mathbf{Y}^{*}]^{-1}\begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \mathbf{L}_{m/m}\mathbf{P}(z_{2})$$

$$= -t_{m2}b_{0}b \ (r_{m'm} + r_{1m}a^{2}) \mathbf{L}_{m/m}\mathbf{P}(z_{2})/Z$$
(2.8)

2.2. 詳論

外部に出てくる直前の光の電場振幅を考察する。

m' 層の深さ z₁ 点からの SFG

光の経路には、媒質 1 から来た光が媒質 2 との界面で反射・屈折するところでチョイスが生じる。このチョイスを適切に取り入れ、 E^+ が E^- に反転する反射の回数が増すごとに考慮することによって、必要な表式を求めることが出来る。

生成光が最初に m'/m 界面に達したときの挙動で分類すると、m'/m 界面での反射に対してさらに1回の 反転を加えたときに派生する経路は下のように表される。

$$xr_{m'm}y \Rightarrow xr_{m'm}r_{m'l}a^{2}r_{m'm}y = xr_{m'm}\alpha y$$

$$xt_{m'm}r_{m'l}t_{mm}r_{m'l}a^{2}b^{2}r_{m'm}y = xt_{m'm}\alpha [r_{m'l}t_{mm}b^{2}]y$$
(2.9)

また、m'/m 界面は透過して m/2 界面で反射したものにさらに 1 回の反転を加えたときに派生する経路は下のように表される。

$$x't_{m'm}y' \Rightarrow xr_{m'm}r_{m'1}a^{2}t_{m'm}y' = xr_{m'm}[r_{m'1}a^{2}t_{m'm}]y'$$

$$xt_{m'm}r_{m2}t_{mm'}r_{m'1}a^{2}b^{2}t_{m'm}y' = xt_{m'm}\beta y'$$

$$xt_{m'm}r_{m2}r_{mm}b^{2}y' = xt_{m'm}\gamma y'$$
(2.10)

(まず下の具体的な例を参照した方がピンと来るかもしれない。)

よって、n 回の反転を経た光の出口直下での電場を下のように置くとき、

$$x(r_{\mathbf{m}'\mathbf{m}}y_n + t_{\mathbf{m}'\mathbf{m}}y_n') = x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} y_n \\ y_n' \end{bmatrix}$$

(n+1) 回の反転を経た光の出口直下での電場は下のように表される。

$$x[r_{m'm}(\alpha y_n + r_{m'1}t_{m'm}a^2y_n') + t_{m'm}(\alpha r_{m2}t_{mm}b^2y_n + \beta y_n' + \gamma y_n')]$$

$$= x(r_{m'm}, t_{m'm})\begin{bmatrix} \alpha & r_{m1}t_{m'm}a^2 \\ r_{m2}t_{mm}b^2\alpha & \beta + \gamma \end{bmatrix}\begin{bmatrix} y_n \\ y_n' \end{bmatrix}$$

$$=x(r_{m'm}, t_{m'm})\begin{bmatrix}\alpha & r_{m1}t_{m'm}a^2\\r_{m2}t_{mm}b^2\alpha & \beta+\gamma\end{bmatrix}^{n+1}\begin{bmatrix}y_0\\y_0\end{bmatrix}$$

付録により、右辺の行列のべき乗がゼロに収束するときには、ネットの電場は(ゼロ次項から寄与する場合には)下のようになる。

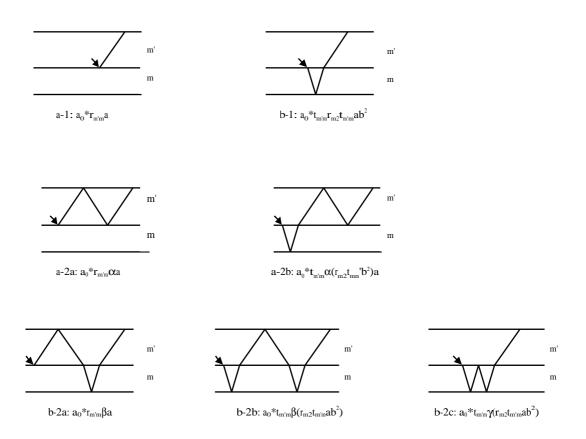
$$E_{\text{net}} = x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} 1 - \alpha & -r_{m1}t_{m'm}a^{2} \\ -r_{m2}t_{mm}b^{2}\alpha & 1 - \beta - \gamma \end{bmatrix}^{-1} \begin{bmatrix} y_{0} \\ y_{0} \end{bmatrix}$$

$$= \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha\gamma} x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} 1 - (\beta + \gamma) & r_{m1}t_{m'm}a^{2} \\ r_{m2}t_{mm}b^{2}\alpha & 1 - \alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} y_{0} \\ y_{0} \end{bmatrix}$$
(2.11)

E^{+} sources

反射 SFG E'(0')

出口に達するまでに E^+ が E^- に変わる反射の回数が 1 回のものは下図の a-1 と b-1 である。反射の回数が 2 のものを考えるときに、生成光が最初に m'm 界面に達したときの挙動で分類すると、図 a-1(m'm 界面で反射した)で示した経路からは図 a-2a と図 a-2b で示した経路が派生し、図 b-1(m'm 界面は透過して m/2 界面で反射した)で示した経路からは図 b-2a、図 b-2b、図 b-2c で示した経路が派生する。



2 層膜 SFG 一般式 - 5

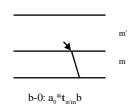
(2.11) 式を当てはめると、 $x=a_0^*$ 、 $y_0=a$ 、 $y_0'=r_{\rm m2}t_{\rm mm}b^2a$ に対応する。よって、

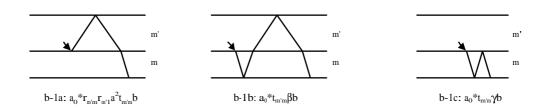
$$E_{\text{net}} = \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0^* (r_{mim}, t_{mim}) \begin{bmatrix} 1 - (\beta + \gamma) & r_{m1} t_{mim} a^2 \\ r_{m2} t_{mm} b^2 \alpha & 1 - \alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a \\ r_{m2} t_{mm} b^2 \alpha & 1 - \alpha \end{bmatrix}$$

$$= \frac{r_{mim} (1 - r_{m2} r_{mm} b^2) + r_{m2} (1 + r_{mm} r_{mim}) b^2}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0^* a$$

$$= a_0^* a \frac{r_{mim} + r_{m2} b^2}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma}$$
(2.12)

透過 SFG $E^+(h_m^+)$





(2.11) 式を当てはめると、 $x = a_0^*$ 、 $y_0 = 0$ 、 $y_0' = b$ に対応する。よって、

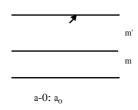
$$E_{\text{net}} = \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0^* (r_{mim}, t_{mim}) \begin{bmatrix} 1 - (\beta + \gamma) & r_{m1} t_{mim} a^2 \\ r_{m2} t_{mm} b^2 \alpha & 1 - \alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ b \end{bmatrix}$$

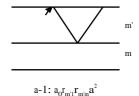
$$= \frac{t_{mim}}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0^* b$$
(2.13)

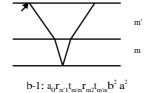
E sources

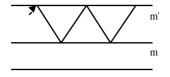
反射 SFG E'(0')

上と同様に考えると、この場合には下図に示す経路が可能である。

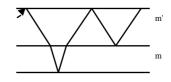




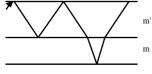




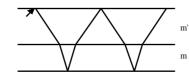
a-2a: $a_0 r_{m'1} r_{m'm} \alpha a_2$



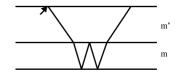
 $a\text{-}2b\text{:}\ a_0 r_{m'1} t_{m'm} \alpha (r_{m2} t_{mm}{}'b^2) a^2$



b-2a: $a_0 r_{m'1} r_{m'm} \beta a^2$



b-2b: $a_0 r_{m'1} t_{m'm} \beta (r_{m2} t_{m'm} a^2 b^2)$



b-2c: $a_0 r_{m'1} t_{m'm} \gamma (r_{m2} t_{m'm} a^2 b^2)$

この場合は、すぐ外に出る項 a_0 と、上で示した定式に従う項が存在する。後者に対して (2.11) 式を当てはめると、 $x=a_0r_{\mathrm{m'l}}$ 、 $y_0=a^2$ 、 $y_0'=r_{\mathrm{m2}}t_{\mathrm{mm}}a^2b^2$ に対応する。よって、

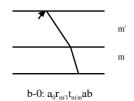
$$E_{\text{net}} = a_0 + \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0 r_{m1} (r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} 1 - (\beta + \gamma) & r_{m1} t_{m'm} a^2 \\ r_{m2} t_{mm} b^2 \alpha & 1 - \alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a^2 \\ r_{m2} t_{mm'} a^2 b^2 \end{bmatrix}$$

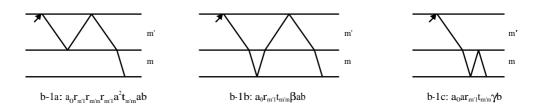
$$= a_0 + \frac{r_{m1} (r_{m'm} + r_{m2} b^2) a^2}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0$$

$$= \frac{1 - r_{m'm} r_{m2} b^2}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0 \qquad (2.14)$$

透過 SFG $E^+(h_m^+)$

上と同様に考えると、この場合には下図に示す経路が可能である。





(2.11) 式を当てはめると、 $x = a_0 r_{m'1} a$ 、 $y_0 = 0$ 、 $y_0' = b$ に対応する。よって、

$$E_{\text{net}} = \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0 r_{m1} (r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} 1 - (\beta + \gamma) & r_{m1} t_{m'm} a^2 \\ r_{m2} t_{mm} b^2 \alpha & 1 - \alpha \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ b \end{bmatrix}$$

$$= \frac{r_{m1} t_{m'm}}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} a_0 ab$$
(2.15)

m 層の m'/m 界面から深さ z_2 の点からの SFG

この場合には、媒質 2 から来た光が媒質 1 との界面で反射・屈折するところでチョイスが生じる。そして、 E^- が E^+ に変わる反射の回数が増すごとにこれを考慮することによって、必要な表式を求めることが出来る。

上で行ったように、生成光が最初に m/m' 界面に達したときの挙動で分類すると、m/m' 界面での反射に対してさらに 1 回の反転を加えたときに派生する経路は下のように表される。

$$xr_{mm}y \Rightarrow xr_{mm}r_{m2}b^{2}r_{mm}y = xr_{mm}\gamma y$$

$$xt_{mm}r_{m1}t_{mm}a^{2}r_{m2}b^{2}r_{mm}y = xt_{mm}[r_{m1}t_{mm}a^{2}]\gamma y$$
(2.16)

また、m'/m界面は透過してm/2界面で反射したものにさらに1回の反転を加えたときに派生する経路は下のように表される。

$$x't_{mm'}y' \Rightarrow xr_{mm'}r_{m2}b^{2}t_{mm'}y' = xr_{mm'}[r_{m2}b^{2}t_{mm'}]y'$$

$$xt_{mm'}r_{m'1}t_{m'm}a^{2}b^{2}t_{mm'}r_{m2}y' = xt_{mm'}\beta y'$$

$$xt_{mm'}r_{m'1}r_{m'm}a^{2}y' = xt_{mm}\alpha y'$$
(2.17)

よって、n 回の反転を経る光の出口直下での電場を下のように置くとき、

$$x(r_{\text{mm}}y_{\text{n}} + t_{\text{mm}}y_{\text{n}}') = x(r_{mm'}, t_{mm'}) \begin{bmatrix} y_{n} \\ y_{n} \end{bmatrix}$$

(n+1) 回の反転を経る光の出口直下での電場は下のように表される。

$$x[r_{mm}(\gamma y_{n} + r_{m2}b^{2}t_{mm}y_{n}') + t_{mm}(r_{m'1}t_{m'm}a^{2}\gamma y_{n} + \alpha y_{n}' + \beta y_{n}')]$$

$$= x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} \gamma & r_{m2}t_{mm}b^{2} \\ r_{m1}t_{m'm}a^{2}\gamma & \alpha + \beta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} y_{n} \\ y_{n}' \end{bmatrix}$$

$$= x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} \gamma & r_{m2}t_{mm}b^{2} \\ r_{m1}t_{m'm}a^{2}\gamma & \alpha + \beta \end{bmatrix}^{n+1} \begin{bmatrix} y_{0} \\ y_{0}' \end{bmatrix}$$

付録により、右辺の行列のべき乗がゼロに収束するときには、ネットの電場は(ゼロ次項から寄与する場合には)下のようになる。

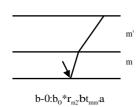
$$E_{\text{net}} = x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} 1 - \gamma & -r_{m2}t_{mm}b^{2} \\ -r_{m1}t_{m'm}a^{2}\gamma & 1 - (\alpha + \beta) \end{bmatrix}^{-1} \begin{bmatrix} y_{0} \\ y_{0} \end{bmatrix}$$

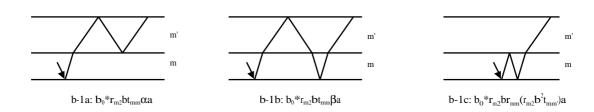
$$= \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha\gamma} x(r_{m'm}, t_{m'm}) \begin{bmatrix} 1 - (\alpha + \beta) & r_{m2}t_{mm}b^{2} \\ r_{m1}t_{m'm}a^{2}\gamma & 1 - \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} y_{0} \\ y_{0} \end{bmatrix}$$
(2.18)

E⁺ sources

反射 SFG E'(0')

この場合には下図に示す経路が可能である。





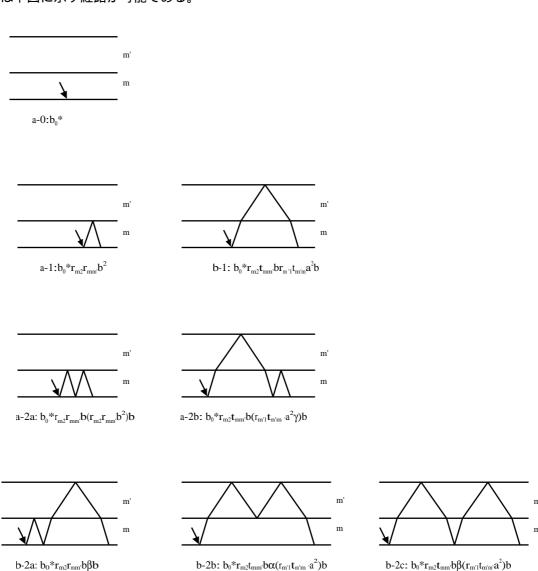
(2.18) 式を当てはめると、 $x = b_0 * r_{m2} b$ 、 $y_0 = 0$ 、 $y_0' = a$ に対応する。よって

$$E_{\text{net}} = \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0 * b r_{m2} (r_{mm'}, t_{mm'}) \begin{bmatrix} 1 - (\alpha + \beta) & r_{m2} t_{mm} b^2 \\ r_{m1} t_{m'm} a^2 \gamma & 1 - \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ a \end{bmatrix}$$

$$= \frac{r_{m2} t_{mm'}}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0 * ab$$
(2.19)

透過 SFG $E^+(h_m^+)$

この場合には下図に示す経路が可能である。



この場合は、すぐ外に出る項 b_0* と、上で示した定式に従う項が存在する。後者に対して (2.18) 式を当てはめると、 $x=b_0*r_{\rm m2}b$ 、 $y_0=b$ 、 $y_0'=r_{\rm m'1}t_{\rm min}a^2b$ に対応する。よって、

$$E_{\text{net}} = b_0 * + \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0 * b r_{m2} (r_{mm'}, t_{mm'}) \begin{bmatrix} 1 - (\alpha + \beta) & r_{m2} t_{mm} b^2 \\ r_{m1} t_{m'm} a^2 \gamma & 1 - \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} b \\ r_{m1} t_{m'm} a^2 b \end{bmatrix}$$

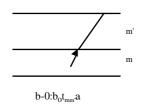
$$= b_0 * + \frac{b^2 r_{m2} (r_{mm'} + r_{m1} a^2)}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0 *$$

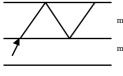
$$= \frac{(1 + r_{1m'} r_{m'm} a^2)}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0 *$$
(2.20)

E^{-} sources

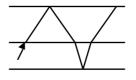
反射 SFG E'(0')

この場合には下図に示す経路が可能である。

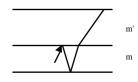








 $b\text{-}1b\text{:}\ b_0t_{mm}\beta a$



b-1c: $b_0 r_{mm} r_{m2} t_{m'm} b^2 a$

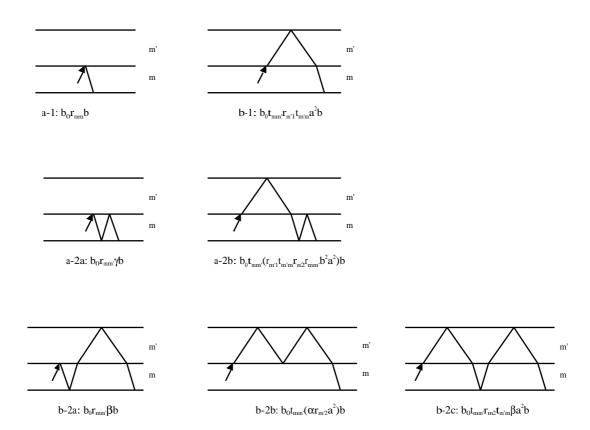
(2.18) 式を当てはめると、 $x = b_0$ 、 $y_0 = 0$ 、 $y_0' = a$ に対応する。よって、

$$E_{\text{net}} = \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0(r_{mm'}, t_{mm'}) \begin{bmatrix} 1 - (\alpha + \beta) & r_{m2}t_{mm}b^2 \\ r_{m1}t_{m'm}a^2\gamma & 1 - \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ a \end{bmatrix}$$

$$= \frac{t_{mm'}}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0 a \tag{2.21}$$

透過 SFG $E^+(h_m^-)$

この場合には下図に示す経路が可能である。



(2.18) 式を当てはめると、 $x = b_0$ 、 $y_0 = b$ 、 $y_0' = r_{\text{m'l}} t_{\text{m'm}} a^2 b$ に対応する。よって、

$$E_{\text{net}} = \frac{1}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0(r_{mm'}, t_{mm'}) \begin{bmatrix} 1 - (\alpha + \beta) & r_{m2}t_{mm}b^2 \\ r_{m1}t_{m'm}a^2\gamma & 1 - \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} b \\ r_{m1}t_{m'm}a^2b \end{bmatrix}$$

$$= \frac{(r_{mm'} + r_{m1}a^2)}{1 - \alpha - \beta - \gamma + \alpha \gamma} b_0b$$
(2.22)

付録 A: 行列の等比級数

2章で示したように、1/m/m 系における SFG 光の取扱いに際して 2 次元行列の等比級数の和が出てくる。ここでは、その和の表式を求める。

単位行列を E、一般の行列を A としよう。

$$\boldsymbol{E} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad \boldsymbol{A} = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{bmatrix}$$
 (A.1)

行列のかけ算により、次の関係式が成立することは容易に示される(右辺を展開する)。

$$E - A^2 = (E - A)(E + A)$$
 (A.2)

$$E - A^3 = (E - A)(E + A + A^2)$$
 (A.3)

$$E - A^{(n+1)} = (E - A)(E + A + A^2 + ... + A^n)$$
 (A.4)

行列式 |E-A| がゼロでない値を持つ、即ち、行列 E-A が逆行列 $(E-A)^{-1}$ を持つなら、下の関係式が成り立つ。

$$E + A + A^{2} + \dots + A^{n} = (E - A)^{-1}(E - A^{n+1}) \quad (n \ge 0)$$
 (A.5)

n=0,1,2 に対して (A.5) 式は成立しているから、(A.5) 式は一般的に成り立つ式である。

行列 A の行列要素のすべてについて、絶対値が 1 より小さいときには、行列 A^{n} はゼロに収束する。よって、下の公式が成り立つ。

$$\lim_{n \to \infty} (E + A + A^2 + \dots + A^n) = (E - A)^{-1}$$
 (when $|A_{ij}| < 1$ for all i and j) (A.6)

付録 B:2 節と3 節の行列の関係

2 節で用いた表式と3 節で用いた表式では、左端及び右端のベクトルの違いにより、行列も違っている。 これらが等価であることを示しておこう。

2節と3節の表式を形式的に (B.1) 式と (B.2) 式で表そう。

$$r'X^nu$$
 (2 fit) (B.1)

$$rY^nu'$$
 (3 \mathfrak{M})

両者を比較すると、下の関係が成り立つことがわかるであろう。

$$r' = rA, \qquad u' = Au \tag{B.3}$$

$$Y = AXA^{-1}, \quad X = A^{-1}YA \tag{B.4}$$

 $(b/r_{m2}t_{mm}b^2 = r_{m'1}t_{mm}a^2$ 等の関係式を使う必要がある)

(B.3) 式と (B.4) 式を (B.1) 式に代入すると、

$$r'X^{n}u = rA(A^{-1}YA)(A^{-1}YA)(A^{-1}YA) \cdots (A^{-1}YA)u = rY^{n}Au = rY^{n}u'$$
(B.5)

よって、二つの表式が同じ結果を表していることが証明された。 q. e. d.