

Е. М. ОВСИЮК¹, Н. В. ГУЦКО², В. М. РЕДЬКОВ³

^{1,2}МГПУ им. И.П. Шамякина (г. Мозырь, Беларусь)

³Институт физики им. Б.И. Степанова (г. Минск, Беларусь)

ТРАНЗИТИВНОСТЬ В ПОЛЯРИЗАЦИОННОЙ ОПТИКЕ И ДИАГНОАЛИЗАЦИЯ КВАДРАТИЧНЫХ ФОРМ

В работах [1, 2] показано, что одно измерение с поляризованным светом дает возможность зафиксировать матрицу Мюллера лоренцевского типа только с точностью до четырех числовых параметров $x, u; z, w$, подчиняющихся квадратичному условию связи (в остальном эти 4 координаты произвольны)

$$\begin{aligned} x^2(A^2 - \mathbf{B}^2) + 2xyA(B^2 - \mathbf{A}^2) + y^2[(\mathbf{A}^2 + \mathbf{B}^2 - B^2)\mathbf{A}^2 - A^2B^2] = \\ = z^2(B^2 - \mathbf{A}^2) + 2zwB(A^2 - \mathbf{B}^2) + w^2[(\mathbf{A}^2 + \mathbf{B}^2 - A^2)\mathbf{B}^2 - A^2B^2] + 1. \end{aligned} \quad (1)$$

Начальный и конечный векторы Стокса задают величины $A, \mathbf{A}, B, \mathbf{B}$:

$$\begin{aligned} A &= S + S', & B &= S - S', & \mathbf{A} &= \mathbf{S} + \mathbf{S}', & \mathbf{B} &= \mathbf{S} - \mathbf{S}', \\ S > 0, & S' > 0, & S^2 - \mathbf{S}^2 &= S'^2 - \mathbf{S}'^2 = \text{inv} = +V^2 \geq 0, \\ A^2 &= S_0^2 + S_0'^2 + 2S_0S_0' = s^2 + s'^2 + 2ss', \\ B^2 &= S_0^2 + S_0'^2 - 2S_0S_0' = s^2 + s'^2 - 2ss', \\ \mathbf{A}^2 &= s^2 + s'^2 - 2V^2 + 2\sqrt{s^2 - V^2}\sqrt{s'^2 - V^2} \cos \phi, \\ \mathbf{B}^2 &= s^2 + s'^2 - 2V^2 - 2\sqrt{s^2 - V^2}\sqrt{s'^2 - V^2} \cos \phi, \end{aligned} \quad (2)$$

числовые параметры $x, u; z, w$ задают параметры возможных матриц Мюллера лоренцевского типа согласно

$$\begin{aligned} n_0 &= Ax - \mathbf{A}^2y, & \mathbf{n} &= z\mathbf{A} - w\mathbf{A}\mathbf{B} + y\mathbf{A} \times \mathbf{B}, \\ m_0 &= -Bz + \mathbf{B}^2w, & \mathbf{m} &= x\mathbf{B} - y\mathbf{B}\mathbf{A} + w\mathbf{A} \times \mathbf{B}. \end{aligned} \quad (3)$$

Обращаем внимание на различные размерности координат x, y, z, w :

$$[x] = [S]^{-1}, \quad [y] = [S]^2, \quad [z] = [S]^{-1}, \quad [w] = [S]^{-2}.$$

Все 6 квадратичных членов в (1) таковы, что размерности параметров x, z и y, w взаимно компенсируются с соответствующими размерностями $[S]$ и $[S]^2$ величин, образованными из начального и конечного 4-векторов Стокса; поэтому без ограничения общности все величины в уравнении (1) будем считать безразмерными.

Цель работы – исследовать геометрию поверхности (1) в 4-пространстве (x, y, z, w) . В уравнении (1) можно выделить две квадратичные формы (x, y) и (z, w) , приведем их к диагональному виду:

$$\begin{vmatrix} x \\ y \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ -\sin \alpha & \cos \alpha \end{vmatrix} \begin{vmatrix} X \\ Y \end{vmatrix}, \quad \begin{vmatrix} z \\ w \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \cos \alpha' & \sin \alpha' \\ -\sin \alpha' & \cos \alpha' \end{vmatrix} \begin{vmatrix} Z \\ W \end{vmatrix}. \quad (4)$$

Подставив (4) в (1), из требования диагонализации двух квадратичных форм приходим к следующим соотношениям:

$$\text{tg } 2\alpha = \frac{2a}{c-b}, \quad \text{tg } 2\alpha' = \frac{2a'}{c'-b'}, \quad (5)$$

$$\begin{aligned} X^2(b \cos^2 \alpha - a \sin 2\alpha + c \sin^2 \alpha) + Y^2(b \sin^2 \alpha + a \sin 2\alpha + c \cos^2 \alpha) = \\ = Z^2(b' \cos^2 \alpha' - a' \sin 2\alpha' + c' \sin^2 \alpha') + W^2(b' \sin^2 \alpha' + a' \sin 2\alpha' + c' \cos^2 \alpha') + 1, \end{aligned} \quad (6)$$

где использованы обозначения

$$\begin{aligned} (A^2 - \mathbf{B}^2) &= b, & A(B^2 - \mathbf{A}^2) &= a, & (\mathbf{A}^2 + \mathbf{B}^2 - B^2)\mathbf{A}^2 - A^2B^2 &= c; \\ (B^2 - \mathbf{A}^2) &= b', & B(A^2 - \mathbf{B}^2) &= a', & (\mathbf{B}^2 + \mathbf{A}^2 - A^2)\mathbf{B}^2 - A^2B^2 &= c'. \end{aligned} \quad (7)$$

Далее с учетом выражений

$$\cos 2\alpha = \pm \frac{1}{\sqrt{1 + \operatorname{tg}^2 2\alpha}} = \pm \frac{(c-b)}{\sqrt{(c-b)^2 + 4a^2}}, \quad \sin 2\alpha = \pm \frac{2a}{\sqrt{(c-b)^2 + 4a^2}},$$

$$\cos^2 \alpha = \frac{\sqrt{(c-b)^2 + 4a^2} \pm (c-b)}{2\sqrt{(c-b)^2 + 4a^2}}, \quad \sin^2 \alpha = \frac{\sqrt{(c-b)^2 + 4a^2} \mp (c-b)}{2\sqrt{(c-b)^2 + 4a^2}}$$

приходим к соотношению (для определенности выберем $\delta, \delta' = +1$)

$$X^2 \left(\frac{b+c}{2} - \delta \frac{\sqrt{(b+c)^2 - 4(bc-a^2)}}{2} \right) + Y^2 \left(\frac{b+c}{2} + \delta \frac{\sqrt{(b+c)^2 - 4(bc-a^2)}}{2} \right) -$$

$$-Z^2 \left(\frac{b'+c'}{2} - \delta' \frac{\sqrt{(b'+c')^2 - 4(b'c'-a'^2)}}{2} \right) - W^2 \left(\frac{b'+c'}{2} + \delta' \frac{\sqrt{(b'+c')^2 - 4(b'c'-a'^2)}}{2} \right) = 1. \quad (8)$$

Сначала предположим изотропность векторов Стокса $V^2 = 0$, что соответствует полностью поляризованному свету:

$$A^2 = s^2 + s'^2 + 2ss', \quad B^2 = s^2 + s'^2 - 2ss',$$

$$\mathbf{A}^2 = s^2 + s'^2 + 2ss' \cos \phi, \quad \mathbf{B}^2 = s^2 + s'^2 - 2ss' \cos \phi.$$

Вычисляем

$$b = 2ss'(1 + \cos \phi), \quad c = (s + s')^2 2ss'(1 + \cos \phi),$$

$$b + c = 2ss'(1 + \cos \phi) + (s + s')^2 2ss'(1 + \cos \phi) \geq 0.$$

$$a^2 = (s^2 + s'^2 + 2ss')(2ss')^2 (1 + \cos \phi)^2, \quad bc - a^2 = 0. \quad (9a)$$

Это означает, что в (8) коэффициент при X^2 равен нулю, а коэффициент при Y^2 равен $(b+c) > 0$, при этом

$$\cos^2 \alpha = \frac{c}{c+b} = \frac{(s+s')^2}{1+(s+s')^2}, \quad \sin^2 \alpha = \frac{b}{c+b} = \frac{1}{1+(s+s')^2}. \quad (9b)$$

Анализируем коэффициенты при Z^2, W^2 . Вычисляем

$$b' = -2ss'(1 + \cos \phi) < 0, \quad c' = -(s - s')^2 2ss'(1 + \cos \phi) < 0,$$

$$b' + c' = -2ss'(1 + \cos \phi) - (s - s')^2 2ss'(1 + \cos \phi) \leq 0.$$

$$a'^2 = (s - s')^2 (2ss')^2 (1 + \cos \phi)^2, \quad b'c' - a'^2 = 0. \quad (10a)$$

Это означает что в (8) коэффициент при Z^2 равен нулю, а коэффициент при W^2 равен $b' + c' \leq 0$, при этом

$$\cos^2 \alpha' = \frac{c'}{c'+b'} = \frac{(s-s')^2}{1+(s-s')^2}, \quad \sin^2 \alpha' = \frac{b'}{c'+b'} = \frac{1}{1+(s-s')^2}. \quad (10b)$$

Таким образом, множество матриц Мюллера, связывающих два состояния полностью поляризованного света, описывается соотношением

$$0 X^2 + (b+c)Y^2 - 0 Z^2 - (b'+c')W^2 = +1. \quad (11a)$$

Это означает, что все множество матриц Мюллера, определяемое выбранной парой изотропных векторов Стокса, может быть задано следующими тремя независимыми координатами:

$$X, Z - \epsilon \beta \hat{a} \hat{a}, Y = \frac{\cos \Gamma}{\sqrt{+(b+c)}}, W = \frac{\sin \Gamma}{\sqrt{-(b'+c')}}}, \Gamma \in [0, 2\pi]. \quad (11b)$$

Рассмотрим еще один простой случай: начальный пучок является естественным светом. Тогда

$$S_0 = s, \quad \mathbf{S} = 0, \quad V^2 = s^2, \quad s' > s,$$

$$A^2 = s^2 + s'^2 + 2ss', \quad B^2 = s^2 + s'^2 - 2ss',$$

$$\mathbf{A}^2 = s'^2 - s^2, \quad \mathbf{B}^2 = s'^2 - s^2. \quad (12a)$$

Вычисляем

$$\begin{aligned} b &= 2s^2 + 2ss' = 2s(s' + s) > 0, & c &= 2s(s' + s)(s' - s)^2 > 0, \\ a^2 &= 4s^2(s' + s)^2(s' - s)^2, & bc - a^2 &= 0, \end{aligned} \quad (12b)$$

т. е. коэффициент при X^2 равен нулю, а при Y^2 равен $(b + c)$:

$$b + c = +2s(s' + s)[1 + (s' - s)^2], \quad (12c)$$

$$\cos^2 \alpha = \frac{c}{c + b} = \frac{(s' - s)^2}{1 + (s' - s)^2}, \quad \sin^2 \alpha = \frac{b}{c + b} = \frac{1}{1 + (s' - s)^2}. \quad (12d)$$

Аналогично исследуем коэффициенты при Z^2 , W^2 :

$$\begin{aligned} b' &= -2s(s' - s) < 0, & c' &= -2s(s + s')(s'^2 - s^2) < 0, \\ a'^2 &= 4s^2(s' - s)^2(s' + s)^2, & b'c' - a'^2 &= 0, \end{aligned} \quad (13a)$$

т. е. коэффициент при Z^2 равен нулю, а при W^2 равен $(b' + c')$:

$$b' + c' = -2s(s' - s)[1 + (s' + s)^2], \quad (13b)$$

$$\cos^2 \alpha' = \frac{c'}{c' + b'} = \frac{(s' + s)^2}{1 + (s' + s)^2}, \quad \sin^2 \alpha' = \frac{b'}{c' + b'} = \frac{1}{1 + (s' + s)^2}. \quad (13c)$$

Таким образом, основное квадратичное уравнение принимает здесь вид

$$0 X^2 + (b + c)Y^2 - 0 Z^2 - (b' + c')W^2 = +1, \quad (14a)$$

$$+(b + c) = 2s(s' + s)[1 + (s' - s)^2], \quad -(b' + c') = 2s(s' - s)[1 + (s' + s)^2]. \quad (14b)$$

Рассмотрим еще один простой случай, когда начальный пучок света частично поляризован, а конечный пучок является естественным светом:

$$\begin{aligned} s' &= V, & s > s', & \mathbf{A}^2 = s^2 - s'^2, & \mathbf{B}^2 = s^2 - s'^2, \\ A^2 &= s^2 + s'^2 + 2ss', & B^2 &= s^2 + s'^2 - 2ss'. \\ b &= +2s'(s + s') > 0, & b' &= 2s'^2 - 2ss' = -2s'(s - s') < 0, \\ c &= 2s'(s - s')(s^2 - s'^2) > 0, & c' &= -2s'(s + s')(s^2 - s'^2) < 0, \\ a^2 &= 4s'^2(s + s')^2(s' - s)^2, & a'^2 &= 4s'^2(s - s')^2(s' + s)^2. \end{aligned} \quad (15a)$$

Убеждаемся в выполнении равенств $bc - a^2 = 0$, $b'c' - a'^2 = 0$. Таким образом, основное квадратичное уравнение принимает здесь вид

$$0 X^2 + (b + c)Y^2 - 0 Z^2 - (b' + c')W^2 = +1. \quad (15b)$$

Отметим в заключение еще один простой случай: множество матриц Мюллера, под действием которых интенсивность света не меняется $s' = s$; при этом

$$A^2 = 4s^2, \quad B^2 = 0, \quad \mathbf{A}^2 = 2(s^2 - V^2)(1 + \cos \phi), \quad \mathbf{B}^2 = 2(s^2 - V^2)(1 - \cos \phi). \quad (16a)$$

Основное квадратичное уравнение принимает вид

$$\begin{aligned} x^2(A^2 - \mathbf{B}^2) - 2xyAA^2 + y^2(\mathbf{A}^2 + \mathbf{B}^2)A^2 + \\ + 2(s^2 - V^2)(1 + \cos \phi)Z^2 + 8V^2(s^2 - V^2)(1 - \cos \phi)W^2 = +1. \end{aligned} \quad (16b)$$

Диагонализировать предстоит только первую квадратичную форму. Вычисляем

$$\begin{aligned} b &= 2[V^2(1 - \cos \phi) + s^2(1 + \cos \phi)] > 0, & c &= 8(s^2 - V^2)^2(1 + \cos \phi) > 0, \\ a^2 &= 16s^2(s^2 - V^2)^2(1 + \cos \phi)^2, & bc - a^2 &= 16V^2 \sin^2 \phi (s^2 - V^2)^2 > 0. \end{aligned} \quad (16c)$$

Отсюда следует, что первая квадратичная форма также приводится к диагональному виду с положительными коэффициентами.

Ситуация, когда начальный и конечный пучки света являются частично поляризованными, является наиболее сложной. Коэффициенты диагонализированного квадратичного условия вычисляются в явном виде и являются положительными. Детальный анализ этого случая будет рассмотрен в отдельной работе.

ЛИТЕРАТУРА

1. Red'kov, V.M. Transitivity of the c theory of the Lorentz group and the Stokes–Mueller formalism in polarization optics / V.M. Red'kov, E.M. Ovsyuk // Foundation & Advances in Nonlinear Science: Proceedings of the 15-th International Conference-School, Minsk, Belarus, September 20–23, 2010 / eds.: by V.I. Kuvshinov, G.G. Krylov. – Minsk: Publishing Center of BSU, 2010. – P. 1–27.

2. Редьков, В.М. О нахождении матрицы Мюллера оптического элемента по результатам поляризационных экспериментов, теоретико-групповой анализ / В.М. Редьков, Е.М. Овсюк // Оптика неоднородных структур – 2011: материалы III Междунар. науч.-практ. конф., Могилев, 16–17 февраля 2011 г. / УО «МГУ им. А.А. Кулешова»; редкол.: В.А. Карпенко (отв. редактор) [и др.]. – Могилев, 2011. – С. 32–35.

МГТУ ИМ. И.П. ШАМЯКИНА