

П. КАРД

## О МАТРИЦЕ ИНТЕРФЕРЕНЦИИ НЕОДНОРОДНОГО ОПТИЧЕСКОГО СЛОЯ

Выведена простая общая формула для матрицы интерференции плоскопараллельного оптического слоя, показатель преломления которого изменяется внутри слоя непрерывно в перпендикулярном к слою направлении.

### Введение

Оптические свойства слоистых сред, в частности, плоскопараллельных слоев с непрерывно изменяющимся показателем преломления, изучались во многих работах (см., напр., [1, 2]). В настоящей статье нашей целью является формулировка теории неоднородных оптических слоев в виде, аналогичном развитой в [3] формулировке теории дискретно-слоистых оптических пленок.

Оптические свойства слоя описываются его матрицей интерференции. Наиболее простое и удобное представление матрицы интерференции однородного слоя дает формула автора (см. [3], с. 33)

$$L = \cos \alpha \cdot E + i \sin \alpha \cdot \bar{G}(-2v), \quad (1)$$

где  $E$  — единичная матрица,

$$\bar{G}(u) = \begin{pmatrix} \operatorname{ch} u & -\operatorname{sh} u \\ \operatorname{sh} u & -\operatorname{ch} u \end{pmatrix}, \quad (2)$$

$$\alpha = knh \cos \vartheta \quad (3)$$

$$v = \frac{1}{2} \ln n \quad (4)$$

в случае нормального падения и

$$\left. \begin{aligned} v = v^{\parallel} &= \frac{1}{2} \ln(\cos \vartheta / n), \\ v = v^{\perp} &= \frac{1}{2} \ln(n \cos \vartheta) \end{aligned} \right\} \quad (5)$$

в случае наклонного падения света, поляризованного, соответственно, параллельно или перпендикулярно плоскости падения. В формулах (3) — (5)  $k$  — волновое число,  $n$  — показатель преломления слоя,  $h$  — его толщина и  $\vartheta$  — угол преломления в нем. Формула (1) справедлива одинаково как для диэлектрического, так и для поглощающего слоя.

Элементы матрицы интерференции имеют простой физический смысл:

$$L = \begin{pmatrix} b & \tilde{a}^* \\ a & \tilde{b}^* \end{pmatrix}, \quad (6)$$

где

$$\left. \begin{aligned} a &= r/t, \\ b &= 1/t, \end{aligned} \right\} \quad (7)$$

а  $r$  и  $t$  — амплитудные коэффициенты отражения и пропускания слоя при условии, что обе ограничивающие среды имеют  $v = 0$  (т. е., например, при нормальном падении света их показатель преломления равен единице). В формуле (6) звездочка означает комплексное сопряжение, а тильда — сопряженный слой, т. е. слой с показателем преломления  $n^*$  и углом преломления  $\theta^*$  (см. [3], с. 18—19). Заметим еще, что под коэффициентом пропускания  $t$  понимаем везде отношение амплитуды прошедшей волны к амплитуде падающей, умноженное на  $(n_2 \cos \theta_2 / n_1 \cos \theta_1)^{1/2}$ , где индексы 1 и 2 относятся, соответственно, к средам, откуда свет падает и куда он проходит.

Теоретическое значение матрицы интерференции состоит в том, что аналогичная матрица (обозначаемая нами через  $F$ ), относящаяся к произвольной многослойной пленке, выражается в виде произведения матриц интерференции отдельных слоев:

$$F = \begin{pmatrix} b_{0,N+1} & \tilde{a}_{0,N+1}^* \\ a_{0,N+1} & \tilde{b}_{0,N+1}^* \end{pmatrix} = G(v_0) L_1 L_2 \dots L_N G(-v_{N+1}), \quad (8)$$

где  $N$  — число слоев; слои перенумерованы 1, 2, ...,  $N$  в направлении от исходной среды (индекс 0) к подложке (индекс  $N+1$ ). Крайние множители учитывают возможное отличие  $v_0$  и  $v_{N+1}$  от единицы; матрица  $G$  определяется формулой

$$G(u) = \begin{pmatrix} \operatorname{ch} u & \operatorname{sh} u \\ \operatorname{sh} u & \operatorname{ch} u \end{pmatrix}. \quad (9)$$

Связь элементов матрицы  $F$  с коэффициентами отражения  $r_{0,N+1}$  и пропускания  $t_{0,N+1}$  всей пленки имеет тот же вид (7), что и в случае отдельного слоя.

Формула (8) выведена в [3] для системы однородных слоев. Однако, как вытекает из смысла элементов матриц интерференции, она верна и в том случае, если некоторые или все слои неоднородны. Под матрицами  $L$  следует понимать тогда по-прежнему матрицы  $\begin{pmatrix} b & \tilde{a}^* \\ a & \tilde{b}^* \end{pmatrix}$  (см. формулу (6)); но формула (1) для неоднородного слоя уже неверна. Отсюда и возникает задача вывода обобщенной формулы для матрицы интерференции, пригодной для неоднородного слоя. Мы употребим для решения этой задачи хорошо известный и неоднократно использованный метод волнового уравнения (см., напр., [1, 2]).

### Исходные соотношения

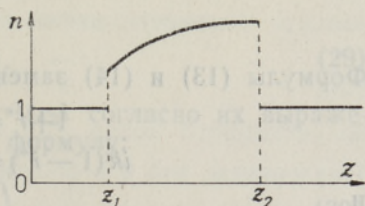
Так как случай наклонного падения света приводится путем введения эффективного показателя преломления к случаю нормального падения (что легко заключить из сопоставления формул (4) и (5)), то в нижеследующем будем считать падение нормальным.



Примем направление падения света (нормаль к слою) за ось  $z$  и обозначим границы слоя через  $z_1$  и  $z_2$ , так что

$$h = z_2 - z_1. \quad (10)$$

Показатели преломления ограничивающих сред положим равными единице. Примерный график зависимости показателя преломления  $n(z)$  (в случае его вещественности) от координаты  $z$  показан на рисунке. Подчеркнем, однако, что  $n$  может в интервале от  $z_1$  до  $z_2$  быть комплексным.



Обозначая волновую функцию (так наз. световое возбуждение, например, электрический вектор) через  $U$ , напомним волновое уравнение

$$U'' + k^2 n^2(z) U = 0, \quad (11)$$

где  $U''$  означает вторую производную по  $z$ . Линейно независимые решения этого уравнения обозначим как  $U_1$ ,  $U_2$  и запишем общее решение в виде:

$$U = (C_1 U_1 + C_2 U_2) \exp(-ikz_1). \quad (12)$$

Падающая волна единичной амплитуды выражается как  $\exp(-ikz)$ , отраженная как  $r \exp[ik(z - 2z_1)]$ , прошедшая как  $t \exp[-ik(z - h)]$ . Тогда условия непрерывности  $U$  и  $U'$  на границах слоя будут:

$$\left. \begin{aligned} 1 + r &= C_1 U_1(z_1) + C_2 U_2(z_1), \\ -ik(1 - r) &= C_1 U'_1(z_1) + C_2 U'_2(z_1) \end{aligned} \right\} \quad (13)$$

и

$$\left. \begin{aligned} t &= C_1 U_1(z_2) + C_2 U_2(z_2), \\ -ikt &= C_1 U'_1(z_2) + C_2 U'_2(z_2). \end{aligned} \right\} \quad (14)$$

Если введем матрицы

$$A = \begin{pmatrix} U_1 & U_2 \\ U'_1/k & U'_2/k \end{pmatrix} \quad (15)$$

и

$$C = \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \end{pmatrix}, \quad (16)$$

то эти условия примут вид:

$$\left. \begin{aligned} \begin{pmatrix} 1+r \\ -i(1-r) \end{pmatrix} &= A(z_1) C, \\ \begin{pmatrix} t \\ -it \end{pmatrix} &= A(z_2) C. \end{aligned} \right\} \quad (17)$$

Напишем аналогичные формулы и для сопряженного слоя. Волновое уравнение имеет в сопряженном слое вид:

$$\tilde{U}'' + k^2 n^2(z) \tilde{U} = 0, \quad (18)$$

откуда следует, что в качестве его линейно независимых решений можно взять  $U_1^*$  и  $U_2^*$ , т. е.

$$\left. \begin{aligned} \tilde{U}_1^* &= U_1^*, \\ \tilde{U}_2^* &= U_2^*. \end{aligned} \right\} \quad (19)$$

Формулы (13) и (14) заменятся следующими:

$$\left. \begin{aligned} 1 + \tilde{r}^* &= \tilde{C}_1^* U_1(z_1) + \tilde{C}_2^* U_2(z_1), \\ ik(1 - \tilde{r}^*) &= \tilde{C}_1^* U_1'(z_1) + \tilde{C}_2^* U_2'(z_1) \end{aligned} \right\} \quad (20)$$

и

$$\left. \begin{aligned} \tilde{t}^* &= \tilde{C}_1^* U_1(z_2) + \tilde{C}_2^* U_2(z_2), \\ ik\tilde{t}^* &= \tilde{C}_1^* U_1'(z_2) + \tilde{C}_2^* U_2'(z_2), \end{aligned} \right\} \quad (21)$$

откуда

$$\left. \begin{aligned} \begin{pmatrix} 1 + \tilde{r}^* \\ i(1 - \tilde{r}^*) \end{pmatrix} &= A(z_1) \tilde{C}^*, \\ \begin{pmatrix} \tilde{t}^* \\ i\tilde{t}^* \end{pmatrix} &= A(z_2) \tilde{C}^*. \end{aligned} \right\} \quad (22)$$

### Вывод формулы матрицы интерференции

Умножив равенства (17) и (22) слева на матрицу  $\frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & i \\ 1 & -i \end{pmatrix}$ , получим:

$$\left. \begin{aligned} \begin{pmatrix} 1 \\ r \end{pmatrix} &= B(z_1) C, \\ \begin{pmatrix} t \\ 0 \end{pmatrix} &= B(z_2) C \end{aligned} \right\} \quad (23)$$

и

$$\left. \begin{aligned} \begin{pmatrix} \tilde{r}^* \\ 1 \end{pmatrix} &= B(z_1) \tilde{C}^*, \\ \begin{pmatrix} 0 \\ \tilde{t}^* \end{pmatrix} &= B(z_2) \tilde{C}^*, \end{aligned} \right\} \quad (24)$$

где

$$B(z) = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} U_1 + iU_1'/k & U_2 + iU_2'/k \\ U_1 - iU_1'/k & U_2 - iU_2'/k \end{pmatrix}, \quad (25)$$

причем, если обозначим определитель Вронского уравнения (11) через  $k\Delta$ , т. е. положим

$$\begin{vmatrix} U_1 & U_2 \\ U_1'/k & U_2'/k \end{vmatrix} = \Delta, \quad (26)$$

то

$$B^{-1}(z) = \frac{i}{\Delta} \begin{pmatrix} U_2 - iU_2'/k & -(U_2 + iU_2'/k) \\ -(U_1 - iU_1'/k) & U_1 + iU_1'/k \end{pmatrix}. \quad (27)$$

Далее исключим  $C$  из (23) и  $\tilde{C}^*$  из (24). В результате получим:



$$\left. \begin{aligned} \begin{pmatrix} b \\ a \end{pmatrix} &= B(z_1)B^{-1}(z_2) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \\ \begin{pmatrix} \tilde{a}^* \\ \tilde{b}^* \end{pmatrix} &= B(z_1)B^{-1}(z_2) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}. \end{aligned} \right\} \quad (28)$$

Объединяя оба эти уравнения, находим

$$L = B(z_1)B^{-1}(z_2). \quad (29)$$

Остается перемножить матрицы  $B(z_1)$  и  $B^{-1}(z_2)$  согласно их выражениям (25) и (27). Несложный расчет дает формулу:

$$L = \begin{pmatrix} l_0 + l_3 & l_1 - il_2 \\ l_1 + il_2 & l_0 - l_3 \end{pmatrix}, \quad (30)$$

где

$$\left. \begin{aligned} l_0 &= (2\Delta)^{-1}(D_2 - D_1), \\ l_1 &= (2\Delta)^{-1}(D_2 + D_1), \\ l_2 &= (2\Delta)^{-1}(D - D_{12}), \\ l_3 &= i(2\Delta)^{-1}(D + D_{12}), \end{aligned} \right\} \quad (31)$$

а величины  $D_1$ ,  $D_2$ ,  $D$  и  $D_{12}$  определяются формулами:

$$\left. \begin{aligned} D_1 &= \frac{1}{k} \begin{vmatrix} U'_1(z_1) & U'_2(z_1) \\ U_1(z_2) & U_2(z_2) \end{vmatrix}, \\ D_2 &= \frac{1}{k} \begin{vmatrix} U_1(z_1) & U_2(z_1) \\ U'_1(z_2) & U'_2(z_2) \end{vmatrix}, \\ D &= \begin{vmatrix} U_1(z_1) & U_2(z_1) \\ U_1(z_2) & U_2(z_2) \end{vmatrix}, \\ D_{12} &= \frac{1}{k^2} \begin{vmatrix} U'_1(z_1) & U'_2(z_1) \\ U'_1(z_2) & U'_2(z_2) \end{vmatrix}. \end{aligned} \right\} \quad (32)$$

Удобно выразить матрицу интерференции также через матрицы Паули (см. [4], с. 210):

$$\left. \begin{aligned} \sigma_1 &= \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \\ \sigma_2 &= \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \\ \sigma_3 &= \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \end{aligned} \right\} \quad (33)$$

образующие матричный трехмерный вектор  $\vec{\sigma}$ . Вводя его в формулу (30), находим

$$L = l_0 E + \vec{l} \vec{\sigma}, \quad (34)$$

где вектор  $\vec{l}$  имеет компоненты  $l_1$ ,  $l_2$ ,  $l_3$ . Отметим, что, так как

$$b\tilde{b}^* - a\tilde{a}^* = 1 \quad (35)$$

(см. [1], с. 29), то, в силу формулы (6), величины  $l_0$  и  $\vec{l}$  связаны соотношением

$$l_0^2 - \vec{l}^2 = 1, \quad (36)$$

которое позволяет ввести величину  $\theta$ :

$$\left. \begin{aligned} \operatorname{ch} \theta &= l_0, \\ \operatorname{sh} \theta &= |\vec{l}|. \end{aligned} \right\} \quad (37)$$

Подчеркнем, что  $\theta$  в общем случае комплексная величина.

### Заключительные замечания

Легко видеть, что величины  $l_0$  и  $\vec{l}$  не зависят от конкретного выбора базисных решений  $U_1, U_2$ . Поэтому нет надобности налагать на эти решения какие-либо условия. Ясно также, что, хотя формулы (32) содержат  $z_1$  и  $z_2$ , величины  $D_1, D_2, D, D_{12}$  и с ними  $l_0$  и  $\vec{l}$  от выбора начала координат не зависят. В частном случае однородного слоя формула (30) приводится к виду (1). Положив, например,

$$\left. \begin{aligned} U_1 &= \exp(-iknz), \\ U_2 &= \exp(iknz), \end{aligned} \right\} \quad (38)$$

находим:

$$\left. \begin{aligned} l_0 &= \cos \alpha, \\ l_1 &= 0, \\ l_2 &= -\sin \alpha \operatorname{sh} 2v, \\ l_3 &= i \sin \alpha \operatorname{ch} 2v, \end{aligned} \right\} \quad (39)$$

откуда и вытекает формула (1).

Равенство  $l_1 = 0$  свойственно не только однородному слою, но характерно вообще для любого симметричного слоя, так как у симметричного слоя всегда

$$a + \tilde{a}^* = 0 \quad (40)$$

(см. [1], с. 30). А если поглощение в слое отсутствует, то  $\tilde{a} = a$  и  $\tilde{b} = b$ , откуда следует вещественность  $l_0, l_1$  и  $l_2$  и мнимость  $l_3$ .

Выражение матрицы  $L$  через матрицы Паули позволяет очень просто выполнять перемножение нескольких матриц  $L$ . Например,

$$L_1 L_2 = (l_{0,1} l_{0,2} + \vec{l}_1 \vec{l}_2) E + [l_{0,1} \vec{l}_2 + l_{0,2} \vec{l}_1 + i(\vec{l}_1 \times \vec{l}_2)] \sigma, \quad (41)$$

так что, обозначая  $l_0$  и  $\vec{l}$  этого произведения индексами 12, имеем рекуррентные формулы:

$$\left. \begin{aligned} l_{0,12} &= l_{0,1} l_{0,2} + \vec{l}_1 \vec{l}_2, \\ \vec{l}_{12} &= l_{0,1} \vec{l}_2 + l_{0,2} \vec{l}_1 + i(\vec{l}_1 \times \vec{l}_2). \end{aligned} \right\} \quad (42)$$

Очень просто выражается, в частности, любая целая степень матрицы  $L$ . Из формулы (41) следует



$$L^2 = (l_0^2 + l^2)E + 2l_0 \vec{l} \vec{\sigma} \quad (43)$$

или, согласно (37),

$$L^2 = \text{ch } 2\theta \cdot E + (\text{sh } 2\theta / \text{sh } \theta) \vec{l} \vec{\sigma}. \quad (44)$$

Методом полной индукции находим затем и общую формулу

$$L^m = \text{ch } m\theta \cdot E + (\text{sh } m\theta / \text{sh } \theta) \vec{l} \vec{\sigma}, \quad (45)$$

откуда непосредственно вытекает формула для целой отрицательной степени:

$$L^{-m} = \text{ch } m\theta \cdot E - (\text{sh } m\theta / \text{sh } \theta) \vec{l} \vec{\sigma}. \quad (46)$$

### ЛИТЕРАТУРА

1. Kofink W., Ann. Phys. (6), 1, 119 (1947).
2. Ребане К. К., Уч. записки Тартуск. гос. ун-та, вып. 62, 180 (1958).
3. Кард П. Г., Анализ и синтез многослойных интерференционных пленок, Таллин, 1971.
4. Розенберг Г. В., Оптика тонкослойных покрытий, М., 1958.

Тартуский государственный университет

Поступила в редакцию 7/XII 1973

P. KARD

### MITTEHOMOGEENSE OPTILISE KIHИ INTERFERENTSMAATRIKSIST

Mittehomogeense optilise kihil interferentsmaatriks  $L$  leitakse valemil (34) kujul, kus  $E$  on kaherealine ühikmaatriks,  $\vec{\sigma}$  on (33) järgi Pauli vektormaatriks,  $l_0$  ja vektori  $\vec{l}$  komponendid  $l_1, l_2, l_3$  avalduvad valemite (26), (31) ja (32) kohaselt. Nendes valemite on  $U_1$  ja  $U_2$  lainevõrandid (11) lineaarselt sõltumatud lahendid ja  $z_1, z_2$  — kihil piirpindade koordinaadid. Valem (34) kehtib võrdset nii dielektrilise kui ka neelava kihil jaoks. Eeldusel, et kihti piiravate keskkondade murdumisnäitaja on 1, on kihil amplituudne peegeldumistegur  $r$  ja amplituudne läbilaskvustegur  $t$  seotud maatriksi  $L$  elementidega valemite (6) ja (7) kaudu, kus tilde on kaaskihil märk.

P. KARD

### ON THE INTERFERENCE MATRIX OF AN INHOMOGENEOUS OPTICAL FILM

A simple formula (34) for the interference matrix,  $L$ , of an inhomogeneous optical film is derived. In this formula  $E$  is the  $2 \times 2$  unit matrix,  $\vec{\sigma}$  is by (33) the Pauli vector matrix,  $l_0$  and components  $l_1, l_2, l_3$  of the vector  $\vec{l}$  are defined by formulae (26), (31) and (32), where  $U_1, U_2$  are the linearly independent solutions of the wave equation (11), and  $z_1, z_2$  are co-ordinates of the film boundaries. Formula (34) is valid equally for absorbing as well as for dielectric films. Elements of the matrix  $L$ , provided that ambient media have refractive index 1, relate to the amplitude reflectance,  $r$ , and amplitude transmittance,  $t$ , of the film by the formulae (6) and (7), where tilde refers to the conjugated film.