EESTI NSV TEADUSTE AKADEEMIA TOIMETISED. 28. KÖIDE FÜÜSIKA * MATEMAATIKA. 1979, NR. 3

ИЗВЕСТИЯ АКАДЕМИИ НАУК ЭСТОНСКОЙ ССР. ТОМ 28 ФИЗИКА * МАТЕМАТИКА. 1979, № 3

https://doi.org/10.3176/phys.math.1979.3.04

П. КАРД

УДК 535.345.67

К ТЕОРИИ СИНТЕЗА РАВНОСЛОЙНЫХ ДИЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ИНТЕРФЕРЕНЦИОННЫХ ПЛЕНОК

Введение

Под синтезом многослойной интерференционной пленки понимается нахождение ее состава по заданной спектральной характеристике. Долгое время эта задача не имела общего решения. Лишь недавно в [^{1, 2}] были заложены основы общего метода синтеза пленок и продемонстрирована его эффективность. В настоящей статье мы изложим другой метод, не столь общий, но не лишенный своих преимуществ. В качестве ограничительного условия мы примем равенство оптических толщин всех слоев пленки (условие равнослойности). Это условие, как известно, сильно упрощает задачу. Число слоев тоже задается наперед. Таким образом, синтез состоит в нахождении наиболее выгодных значений показателей преломления слоев. Поглощением мы будем, как обычно, пренебрегать.

Такая ограниченная задача синтеза уже рассматривалась во многих работах, причем был получен целый ряд конкретных решений. По изяществу подхода привлекает особое внимание статья [³]. Мы предложим здесь близкий, но более простой и прозрачный метод. Ранее аналогичный метод был использован в задаче синтеза интерференционно-поляризационных светофильтров [⁴].

Основные формулы

В основу предстоящего теоретического синтеза диэлектрических равнослойных интерференционных пленок положим выведенные в [⁵] (см. гл. III) общие формулы для спектральных характеристик многослойных пленок. Для величин a = r/t и $b = t^{-1}$, где r и t — амплитудные коэффициенты отражения и пропускания, имеем два варианта формул. Приведем их в том виде, какой они принимают в случае равенства оптических толщин всех слоев. Во-первых,

$$- a = r/t = \sum i^s \sin^s a \cos^{N-s} a \operatorname{sh}(v_0 - 2v_{h_1} + 2v_{h_2} - + \dots + (-1)^s 2v_{h_s} - (-1)^s v_{N+1}), \qquad (1)$$

$$b = t^{-1} = \sum i^{s} \sin^{s} \alpha \cos^{N-s} \alpha \operatorname{ch} (v_{0} - 2v_{h_{1}} + 2v_{h_{2}} - + \dots + (-1)^{s} 2v_{h_{s}} - (-1)^{s} v_{N+1})$$
(2)

И, ВО-ВТОРЫХ,

$$a = r/t = \sum \operatorname{xh} v_{01} \operatorname{xh} v_{12} \dots \operatorname{xh} v_{N,N+1} \exp\left[-i\alpha \left(\varepsilon_1 + \varepsilon_2 + \dots + \varepsilon_N\right)\right], \quad (3)$$

 $b = t^{-1} = \sum \operatorname{xh} v_{01} \operatorname{xh} v_{12} \dots \operatorname{xh} v_{N,N+1} \exp\left[i\alpha \left(\varepsilon_1 + \varepsilon_2 + \dots + \varepsilon_N\right)\right].$ (4)

Здесь N — число слоев, перенумерованных в направлении падения света; индексы 0 и N + 1 относятся к исходной среде и подложке;

$$\alpha = knh = (2\pi/\lambda) nh, \tag{5}$$

где k — волновое число, λ — длина волны в вакууме, n и h — показатель преломления и толщина любого слоя (дисперсией мы пренебрегаем); величины v_m и $v_{m,m+1}$ (m = 0, 1, ..., N + 1) определяются формулами

$$v_m = (1/2) \ln n_m,$$
 (6)

$$v_{m,m+1} = v_m - v_{m+1} = (1/2) \ln (n_m/n_{m+1}).$$
(7)

Формулы (5)—(7) верны в таком виде при нормальном падении света, что мы и будем предполагать. Притом, так как все показатели преломления вещественны, то и a, v_m и $v_{m,m+1}$ вещественны. В формулах (1) н (2) суммы берутся по всем комбинациям k1, k2, ..., ks, которые можно составить из индексов 1, 2, ..., N, причем $k_1 < k_2 < ... < k_s$ и s = 0, 1, ..., N. Число всех этих комбинаций равно 2^N. В формулах (3) и (4) xh означает sh или ch, причем суммы берутся по всем возможным распределениям xh на sh и ch: в формуле (3) — по всем распределениям с нечетным числом sh, а в формуле (4) — по всем распределениям с четным числом sh. Число тех и других распределений равно 2^N. Числа $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \ldots, \varepsilon_N$ определяются правилом: $\varepsilon_1 = +1$, если xhv_{01} есть chv_{01} , и $\varepsilon_1 = -1$, если xhv_{01} есть shv_{01} ; $\varepsilon_m \varepsilon_{m+1} = +1$, если $xhv_{m,m+1}$ есть ch $v_{m,m+1}$, и $\varepsilon_m \varepsilon_{m+1} = -1$, если xh $v_{m,m+1}$ есть sh $v_{m,m+1}$. Множитель $xhv_{N,N+1}$ не участвует в определении значений $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \ldots, \varepsilon_N$, но он обеспечивает нечетность числа sh в каждом члене формулы (3) и четность числа sh в каждом члене формулы (4).

Формулы (1)—(4), как показано в [⁵] (см. гл. III), вытекают из матричной формулы

$$F = G(v_0) L_1 L_2 \dots L_N G(-v_{N+1}), \tag{8}$$

где

τī

$$L_m = \cos \alpha \cdot E + i \sin \alpha \cdot \overline{G} (-2v_m), \qquad (9)$$

Е — единичная матрица,

$$G(v) = \begin{pmatrix} \operatorname{ch} v & \operatorname{sh} v \\ \operatorname{sh} v & \operatorname{ch} v \end{pmatrix}, \tag{10}$$

$$\overline{G}(v) = \begin{pmatrix} \operatorname{ch} v - \operatorname{sh} v \\ \operatorname{sh} v - \operatorname{ch} v \end{pmatrix}$$
(11)

$$F = \begin{pmatrix} b & a^* \\ a & b^* \end{pmatrix}. \tag{12}$$

Последняя формула верна в таком виде в случае отсутствия поглощения в средах, что мы и предполагаем.

Перейдем от характеристик *а* и *b* к энергетическим коэффициентам отражения и пропускания *R* и *T*:

$$aa^* \equiv A = R/T, \tag{13}$$

Переписав формулы (3) и (4) в виде

$$a = e^{-iN\alpha} (a_0 + a_1 e^{2i\alpha} + \ldots + a_N e^{2iN\alpha}), \tag{14}$$

$$b = e^{-iN\alpha} (b_0 + b_1 e^{2i\alpha} + \dots + b_N e^{2iN\alpha}),$$
(15)

где a_0, a_1, \ldots, a_N и b_0, b_1, \ldots, b_N вещественны и зависят определенным образом только от $v_{01}, v_{12}, \ldots, v_{N,N+1}$, находим для A и B следующие выражения:

$$A = A_0 + A_1 \cos^2 \alpha + \ldots + A_N \cos^{2N} \alpha, \tag{16}$$

$$B = B_0 + B_1 \cos^2 \alpha + \ldots + B_N \cos^{2N} \alpha.$$
(17)

Очевидно, коэффициенты A_0, A_1, \ldots, A_N являются однородными квадратичными функциями от a_0, a_1, \ldots, a_N , а B_0, B_1, \ldots, B_N — функциями того же вида от b_0, b_1, \ldots, b_N . А так как

$$bb^* - aa^* = B - A = T^{-1} - R/T = 1,$$
 (18)

то эти коэффициенты связаны соотношениями

$$B_0 = 1 + A_0,$$
 (19)

$$B_k = A_k, \quad k = 1, 2, \ldots, N.$$

Найдем еще несколько простых соотношений между коэффициентами a_k , b_k , A_k н B_k (k = 0, 1, ..., N). Положив в формулах (1) и (2) $\cos a = \pm 1$, находим $a = (\pm 1)^N \operatorname{sh}(v_0 - v_{N+1})$ н $b = (\pm 1)^N \operatorname{ch}(v_0 - v_{N+1})$. С другой стороны, формулы (14) и (15) дают: $a = (\pm 1)^N (a_0 + a_1 + ... + a_N)$ н $b = (\pm 1)^N (b_0 + b_1 + ... + b_N)$. Следовательно,

$$a_0 + a_1 + \ldots + a_N = \operatorname{sh}(v_0 - v_{N+1}),$$
 (20)

$$b_0 + b_1 + \ldots + b_N = \operatorname{ch}(v_0 - v_{N+1}).$$
 (21)

А так как при $\cos \alpha = \pm 1$, согласно формулам (16) и (17), $aa^* = A_0 + A_1 + \ldots + A_N$ и $bb^* = B_0 + B_1 + \ldots + B_N$, то

$$A_0 + A_1 + \ldots + A_N = (a_0 + a_1 + \ldots + a_N)^2 = \operatorname{sh}^2(v_0 - v_{N+1}),$$
 (22)

$$B_0 + B_1 + \ldots + B_N = (b_0 + b_1 + \ldots + b_N)^2 = \operatorname{ch}^2(v_0 - v_{N+1}).$$
(23)

Эти формулы согласуются с формулами (19). Положим теперь $\sin \alpha = \pm 1$. Тогда из формул (1), (2) и (14)—(17) следует

$$a_0 - a_1 + \dots + (-1)^N a_N =$$

= (-1)^N sh(v_0 - 2v_1 + 2v_2 - + ... + (-1)^N 2v_N - (-1)^N v_{N+1}), (24)

$$b_0 - b_1 + \dots + (-1)^N b_N =$$

$$-1)^N \operatorname{ch}(u_0 - 2u_1 + 2u_0 - + \dots + (-1)^N 2u_N - (-1)^N u_{N+1})$$
(25)

И

E

$$A_{0} = (a_{0} - a_{1} + \dots + (-1)^{N} a_{N})^{2} =$$

$$= sh^{2} (v_{0} - 2v_{1} + 2v_{2} - \dots + (-1)^{N} 2v_{N} - (-1)^{N} v_{N+1}),$$

$$B_{0} = (b_{0} - b_{1} + \dots + (-1)^{N} b_{N})^{2} =$$

$$= ch^{2} (v_{0} - 2v_{1} + 2v_{2} - \dots + (-1)^{N} 2v_{N} - (-1)^{N} v_{N+1}),$$

$$(27)$$

Последние две формулы согласуются с первой из формул (19).

Вместо выражений (16) и (17) для A и B бывают также полезны выражения вида К теории синтеза равнослойных диэлектрических...

$$A = P_0 + P_1 \cos 2\alpha + \ldots + P_N \cos 2N\alpha, \tag{28}$$

$$B = Q_0 + Q_1 \cos 2\alpha + \ldots + Q_N \cos 2N\alpha, \qquad (29)$$

причем, аналогично формулам (19),

$$Q_0 = 1 + P_0,$$
 (30)

$$Q_k = P_k, k = 1, 2, ..., N.$$

Полагая в формулах (28) и (29) $\cos \alpha = \pm 1$, находим

$$P_0 + P_1 + \dots + P_N = A_0 + A_1 + \dots + A_N, \tag{31}$$

$$Q_0 + Q_1 + \ldots + Q_N = B_0 + B_1 + \ldots + B_N,$$
 (32)

а полагая sin $\alpha = \pm 1$, находим

(2) The determinant (13)?

$$P_0 - P_1 + \dots + (-1)^N P_N = A_0, \tag{33}$$

$$Q_0 - Q_1 + \dots + (-1)^N Q_N = B_0. \tag{34}$$

Отметим также равенства

$$P_N = Q_N = 2a_0 a_N = 2b_0 b_N, \tag{35}$$

вытекающие из формул (13) — (15) и (28) — (30).

. Перейдем к зависимости коэффициентов a_0, a_1, \ldots, a_N и b_0, b_1, \ldots, b_N от $v_{01}, v_{12}, \ldots, v_{N,N+1}$. Она, вообще говоря, как видно из формул (3) и (4), довольно громоздка. Однако в явном виде ее достаточно знать только для a_0, b_0, a_N и b_N . Из формул (3), (4), (14) и (15) находим

$$a_0 = \operatorname{ch} v_{01} \operatorname{ch} v_{12} \dots \operatorname{ch} v_{N-1,N} \operatorname{sh} v_{N,N+1}, \tag{36}$$

$$b_0 = \operatorname{sh} v_{01} \operatorname{ch} v_{12} \dots \operatorname{ch} v_{N-1,N} \operatorname{sh} v_{N,N+1}, \tag{37}$$

$$a_N = \operatorname{sh} v_{01} \operatorname{ch} v_{12} \dots \operatorname{ch} v_{N-1,N} \operatorname{ch} v_{N,N+1}, \tag{38}$$

$$b_N = \operatorname{ch} v_{01} \operatorname{ch} v_{12} \dots \operatorname{ch} v_{N-1,N} \operatorname{ch} v_{N,N+1}.$$
(39)

Изатих формул вытекает

И

th
$$v_{01} = a_N / b_N = b_0 / a_0,$$
 (40)

$$th v_{N,N+1} = b_0/a_N = a_0/b_N \tag{41}$$

$$b_0 b_N - a_0 a_N = 0. \tag{42}$$

Последняя формула согласуется с формулой (35).

Таковы основные исходные формулы. Процедура синтеза пленки на основе этих формул содержит три этапа: 1) задание коэффициентов A_0, A_1, \ldots, A_N и B_0, B_1, \ldots, B_N (будем в дальнейшем называть их для краткости большими коэффициентами); 2) нахождение коэффициентов a_0, a_1, \ldots, a_N и b_0, b_1, \ldots, b_N (будем нх называть малыми коэффициентами); 3) нахождение показателей преломления слоев. Рассмотрим все три этапа по порядку.

Задание больших коэффициентов

Большие коэффициенты задаются так, чтобы спектральная кривая пленки возможно меньше отклонялась от заданной кривой. Простейшим

205

и нанболее эффективным критерием служит минимум усредненного по спектру квадрата отклонения. Этот метод впервые был успешно применен в [6] для синтеза просветляющих покрытий (см. также [5], гл. VI). Пусть $S(\alpha)$ — заданная функция для R/T. Тогда названный критерий запишется в виде

$$\frac{1}{a_2 - a_1} \int_{a_1}^{a_2} [A_0 + A_1 \cos^2 a + \dots + A_N \cos^{2N} a - S(a)]^2 da = \min, \quad (43)$$

где α_1 , α_2 — границы того спектрального интервала, для которого пленка синтезируется. Конечно, вместо задания функции S для R/T можно задавать функцию 1 + S для T^{-1} ; так как $T^{-1} - (1 + S) = R/T - S$, то условие (43) остается при этом неизменным.

Вычислив интеграл (43), минимизируем его с учетом дополнительного условия (22), где v_0 и v_{N+1} имеют заданные значения. Это приводит к системе линейных уравнений для A_0, A_1, \ldots, A_N . Отсюда и определяются все эти коэффициенты. Формула (19) дает также коэффициенты B_0, B_1, \ldots, B_N .

Необходимо иметь в виду, что, каким бы образом ни задавались большие коэффициенты, они должны удовлетворять при всех вещественных значениях α (а не только, скажем, в интервале $\alpha_1 \leq \alpha \leq \alpha_2$) неравенствам

И

$$A_0 + A_1 \cos^2 \alpha + \dots + A_N \cos^{2N} \alpha \ge 0 \tag{44}$$

$$B_0 + B_1 \cos^2 \alpha + \ldots + B_N \cos^{2N} \alpha \ge 1, \tag{45}$$

вытекающим из формул (13) и (16)—(18). Задавать большие коэффициенты с нарушением этих условий не имеет смысла, так как тогда нельзя было бы вычислить малые коэффициенты; такая задача синтеза просто не имела бы решения.

Нахождение малых коэффициентов

Зная большие коэффициенты, можно (при условии выполнения неравенств (44) и (45)) найти малые. Те и другие связаны соотношениями (см. формулы (13)—(17))

$$A_{0} + A_{1} \cos^{2} \alpha + \dots + A_{N} \cos^{2N} \alpha =$$

$$(46)$$

$$= (a_{0} + a_{1}e^{2i\alpha} + \dots + a_{N}e^{2iN\alpha}) (a_{0} + a_{1}e^{-2i\alpha} + \dots + a_{N}e^{-2iN\alpha})$$

И

=

$$B_0 + B_1 \cos^2 \alpha + \dots + B_N \cos^{2N} \alpha =$$

$$= (b_0 + b_1 e^{2i\alpha} + \dots + b_N e^{2iN\alpha}) (b_0 + b_1 e^{-2i\alpha} + \dots + b_N e^{-2iN\alpha}).$$
(47)

Оба являются тождествами относительно α , что и позволяет определить из них малые коэффициенты, когда известны большие. Вид формул (46) и (47) совершенно одинаков; формулы (20), (22), (24) и (26) тоже вполне аналогичны формулам (21), (23), (25) и (27). Отсюда следует, что нахождение обенх групп (т. е. a_k и b_k) малых коэффициентов требует одного и того же алгоритма. Поэтому перепишем уравнения (46) и (47) в едином виде как

$$C_0 + C_1 \cos^2 \alpha + \dots + C_N \cos^{2N} \alpha =$$

$$(c_0 + c_1 e^{2i\alpha} + \dots + c_N e^{2iN\alpha}) (c_0 + c_1 e^{-2i\alpha} + \dots + c_N e^{-2iN\alpha}), \quad (48)$$

где C_k и c_k означают или A_k и a_k , или B_k и b_k . Аналогично перепишем формулы (20)—(27) в виде

$$c_0 + c_1 + \ldots + c_N = xh (v_0 - v_{N+1}),$$
 (49)

$$C_0 + C_1 + \ldots + C_N = (c_0 + c_1 + \ldots + c_N)^2 = xh^2 (v_0 - v_{N+1}), \quad (50)$$

$$c_0 - c_1 + \dots + (-1)^N c_N =$$

$$= (-1)^{N} \operatorname{xh} \left(v_{0} - 2v_{1} + 2v_{2} - + \dots + (-1)^{N} 2v_{N} - (-1)^{N} v_{N+1} \right)$$
(51)

И

=

$$C_{0} = (c_{0} - c_{1} + \dots + (-1)^{N} c_{N})^{2} =$$

= xh² (v_{0} - 2v_{1} + 2v_{2} - + \dots + (-1)^{N} 2v_{N} - (-1)^{N} v_{N+1}), (52)

где xh означает sh, если c_h , C_h суть a_h , A_h , μ ch, если c_h , C_h суть b_h , B_h . Итак, требуется, зная C_0 , C_1 , ..., C_N , найти из уравнения (48)

со, с₁, ..., с_N (с учетом дополнительного условия (49)). Для этого предложим следующий алгоритм.

Рассматривая α как комплексный аргумент, введем величины

$$z = \cos^2 \alpha \tag{53}$$

И

$$u^{\pm} = 2z - 1 \pm 2i\sqrt{z(1-z)}, \tag{54}$$

$$u^{\pm} = e^{\pm 2i\alpha} \tag{55}$$

И

$$z = (u^{\pm} + 1)^{2/4} u^{\pm}. \tag{56}$$

Тогда, обозначая

$$\Phi(z) \equiv C_0 + C_1 z + \dots + C_N z^N \tag{57}$$

И

$$p(u) \equiv c_0 + c_1 u + \dots + c_N u^N, \tag{58}$$

можем переписать уравнение (48) в виде

C

$$\Phi(z) = \varphi(u^+)\varphi(u^-).$$
(59)

Подчеркнем, что это равенство является тождеством относительно α , т. е. оно верно не только для вещественных, но и для комплексных значений α . Далее найдем нули полинома $\Phi(z)$, т. е. корни уравнения N-й степени

$$C_0 + C_1 z + \dots + C_N z^N = 0. \tag{60}$$

Обозначим корни через z_1, z_2, \ldots, z_N . Соответствующие им по формуле (54) значения u^{\pm} обозначим через $u_1^{\pm}, u_2^{\pm}, \ldots, u_N^{\pm}$. Из формулы (59) следует, что $\varphi(u_k^+) = 0$ или $\varphi(u_k^-) = 0$ ($k = 1, 2, \ldots, N$). Учитывая вдобавок условие (49), получим для c_0, c_1, \ldots, c_N систему линейных уравнений

 $c_0+c_1u_N+c_2u_N^2+\ldots+c_Nu_N^N=0,$

$$c_{0}+c_{1}+c_{2}+\ldots+c_{N}=xh (v_{0}-v_{N+4}),$$

$$c_{0}+c_{1}u_{1}+c_{2}u_{1}^{2}+\ldots+c_{N}u_{1}^{N}=0,$$

$$c_{0}+c_{1}u_{2}+c_{2}u_{2}^{2}+\ldots+c_{N}u_{2}^{N}=0,$$

$$\vdots$$

$$(61)$$

207

в которой каждая из величин u_h (k = 1, 2, ..., N) может означать либо u_h^+ , либо u_h^- . Таким образом, эта система может быть написана в различных вариантах. Не все варианты, однако, допустимы, так как c_0, c_1, \ldots, c_N должны быть вещественны, а величины u_h^{\pm} , вообще говоря, комплексны.

Если все корни уравнения (60) различны, то различны и все u_k , в силу чего система (61) содержит N + 1 независимых уравнений и имеет отличный от нуля определитель. Следовательно, из нее можно найти искомые малые коэффициенты. Если же уравнение (60) имеет кратные корни, то система (61) должна быть видонзменена. В нижеследующем покажем, как это делается, и подсчитаем число вариантов, гарантирующих вещественность c_0, c_1, \ldots, c_N .

Целесообразно различать четыре рода корней уравнения (60).

Пусть, во-первых, z — вещественный корень, удовлетворяющий неравенству z < 0 или z > 1 (индекс корня здесь опускаем). Тогда, согласно формуле (54), u^+ и u^- вещественны-и различны. Обозначим кратность корня через p. В систему линейных уравнений для c_0, c_1, \ldots, c_N этот корень должен дать p независимых уравнений. Их получим в p + 1 вариантах следующим образом. Будем рассматривать u^+ как группу бесконечно близких значений, числом m, и u^- тоже как группу бесконечно близких значений, числом p-m. Тогда получим следующие уравнения:

$$\begin{aligned}
\varphi(u^{+}) &= 0, \\
\varphi'(u^{+}) &= 0, \\
\vdots \\
\varphi^{(m-1)}(u^{+}) &= 0, \\
\varphi(u^{-}) &= 0, \\
\varphi'(u^{-}) &= 0, \\
\vdots \\
\varphi^{(p-m-1)}(u^{-}) &= 0,
\end{aligned}$$

(62)

где производные берутся по аргументу u^+ или u^- , а под $\varphi(u)$ следует понимать линейную относительно c_0, c_1, \ldots, c_N форму, согласно формуле (58). Уравнения (62), числом p, линейно независимы, имеют вещественные коэффициенты и могут быть написаны в p + 1 вариантах, соответственно p + 1 значениям $m = 0, 1, \ldots, p$.*

Во-вторых, пусть z — комплексный корень (с отличной от нуля мнимой частью). Тогда корнем уравнения (60) является также z^* . Пусть эта пара комплексно-сопряженных корней имеет кратность p. Тогда, согласно формуле (54), u^+ и u^- комплексны и различны, причем $u^+(z^*) = u^{-*}(z)$ и $u^-(z^*) = u^{+*}(z)$. В систему уравнений для c_0 , c_1, \ldots \ldots, c_N пара корней z, z^* должна дать 2p независимых уравнений, имеющих попарно комплексно-сопряженные коэффициенты (это необходимо для вещественности c_0, c_1, \ldots, c_N). Аналогично уравнениям (62), эту группу уравнений можно написать в p + 1 вариантах:

$\varphi(u^+(z))=0,$	Charles and	$\varphi(u^-(z^*))=0,$
$\varphi'(u^+(z))=0,$		$\varphi'(u^-(z^*))=0,$
1		and a standard strange

^{*} В [4] при аналогичном подсчете ошибочно учтены только два варианта, соответствующие значениям m = 0 и m = p.

$$\begin{array}{c} \vdots & \vdots \\ \varphi^{(m-1)}(u^{+}(z)) = 0, & \varphi^{(m-1)}(u^{-}(z^{*})) = 0, \\ \varphi(u^{-}(z)) = 0, & \varphi(u^{+}(z^{*})) = 0, \\ \varphi'(u^{-}(z)) = 0, & \varphi'(u^{+}(z^{*})) = 0, \\ \vdots & \vdots \\ \varphi^{(p-m-1)}(u^{-}(z)) = 0, & \varphi^{(p-m-1)}(u^{+}(z^{*})), \end{array}$$

$$(63)$$

где $m = 0, 1, \ldots, p$. Уравнения, написанные в правом столбце, имеют коэффициенты, комплексно-сопряженные коэффициентам уравнений, написанных в левом столбце.

Re 1

Третьсго рода корни уравнения (60) вещественны и заключены в интервале $0 \le z \le 1$. В этом случае u^+ и u^- различны и комплексносопряженны друг другу, а а вещественно, причем $a \ne 0$, $a \ne \pi/2$. Заметим, что, согласно неравенствам (44) и (45), корни этого рода возможны только при $C \equiv A$ и только с четной кратностью. Обозначая кратность опять через p, мы могли бы написать p уравнений для c_0, c_1, \ldots, c_N такого же вида, как в (62). Однако вместо p + 1 вариантов имеем теперь только один, именно при m = p/2. Только в этом варианте уравнения имеют попарно комплексно-сопряженные коэффициенты. Итак,

$$\begin{aligned} \varphi(u^{+}) &= 0, & \varphi(u^{-}) &= 0, \\ \varphi'(u^{+}) &= 0, & \varphi'(u^{-}) &= 0, \\ \vdots & & \vdots & & \vdots \\ \varphi^{(p/2-1)}(u^{+}) &= 0, & \varphi^{(p/2-1)}(u^{-}) &= 0. \end{aligned}$$
(64)

К четвертому роду корней относятся значения z = 0 и z = 1. В этих случаях $u^+ = u^- = -1$ или $u^+ = u^- = 1$ соответственно, тогда как $a = (n + 1/2)\pi$ или $a = n\pi$ (*n* целое). Корни этого рода возможны, как и корни третьего рода, только при C = A, но их кратность не обязательно четна. Обозначая кратность через *p*, получим, очевидно, единственный вариант *p* уравнений:

$$\varphi(u) = 0,
\varphi'(u) = 0,
\vdots (65)
\varphi^{(p-1)}(u) = 0.$$

(1. Резюмируя, приходим к следующему выводу. В любом случае корни уравнения (60) дают систему N линейных однородных линейно независимых уравнений для c_0, c_1, \ldots, c_N . Вместе с уравнением (49) получается определяющая эти малые коэффициенты система N + 1 уравнений. Она может быть составлена в нескольких вариантах. Число вариантов зависит от кратностей корней уравнения (60) первого и второго родов, т. е. вещественных корней, лежащих вне интервала (0, 1), и комплексных корней. Именно, полное число P_c вариантов равно

$$P_c = \prod (p_i + 1), \tag{66}$$

где *і* нумерует все различные корни первого рода и все различные пары комплексно-сопряженных корней второго рода. Если, в частности, все корни имеют единичную кратность, то

209

П. Кард

$$P_{c}=2^{r+q},$$

где *r* — число корней первого рода и *q* — число пар корней второго рода.

Необходимо следующее дополнительное разъяснение. Если уравнение (60) имеет корень четвертого рода z = 1, то одним из уравнений системы (65) будет уравнение $c_0 + c_1 + \ldots + c_N = 0$. Оно согласуется с уравнением (49) только тогда, если $v_0 = v_{N+1}$ (в противном случае, стало быть, корня z = 1 быть не может), и только при xh = sh. Здесь мы вновь убеждаемся, что корень z = 1 возможен только при $C \equiv A$. Но в данном случае уравнение (49) не может быть добавлено к системе как независимое. Система уравнений для a_0, a_1, \ldots, a_N содержит, следовательно, только N однородных уравнений. Ею определяются только отношения коэффициентов a_0, a_1, \ldots, a_N , но не они сами. Для однозначного определения этих коэффициентов следует воспользоваться соотношением (42), где b_0 и b_N должны быть уже известны. Если же корня z = 1 нет, то это соотношение может служить для контроля. Формула (52) тоже является контрольной.

Так как обе группы малых коэффициентов, a_k и b_k , вычисляются независимо друг от друга, то полное число вариантов их значений равно

$$P = P_a P_b, \tag{68}$$

где P_a и P_b определяются по формуле (66).

Нахождение показателей преломления слоев

После того, как малые коэффициенты найдены, по ним определяются показатели преломления слоев следующим образом.

Будем рассматривать наряду с полной N-слойной пленкой последовательность неполных (N - m)-слойных пленок (m = 1, 2, ..., N - 1), в которых исходной средой является m-й слой, а (m + 1)-й, (m + 2)-й, ..., N-й слои те же, что и у полной пленки. Обозначим матрицу F полной пленки (см. формулу (8)) через $F^{(0)}$, а матрицу (N - m)-слойной пленки через $F^{(m)}$. Тогда

$$F^{(m)} = G(v_m) L_{m+1} L_{m+2} \dots L_N G(-v_{N+1})$$
(69)

$$F^{(m+1)} = G(v_{m+1}) L_{m+2} L_{m+3} \dots L_N G(-v_{N+1}).$$
(70)

Из этих двух формул следует

$$F^{(m+1)} = G(v_{m+1}) L_{m+1}^{-1} G(-v_m) F^{(m)}.$$
(71)

Но, согласно формулам (9) и (10),

$$G(v_{m+1})L_{m+1}^{-1}G(-v_m) = \begin{pmatrix} e^{-i\alpha} \operatorname{ch} v_{m, m+1} - e^{-i\alpha} \operatorname{sh} v_{m, m+1} \\ -e^{i\alpha} \operatorname{sh} v_{m, m+1} & e^{i\alpha} \operatorname{ch} v_{m, m+1} \end{pmatrix}; \quad (72)$$

подставляя это выражение в формулу (71) и учитывая формулу (12), находим:

$$b^{(m+1)} = e^{-i\alpha} \left(\operatorname{ch} v_{m,m+1} b^{(m)} - \operatorname{sh} v_{m,m+1} a^{(m)} \right),$$
(73)

$$a^{(m+1)} = e^{i\alpha} \left(-\operatorname{sh} v_{m,m+1} b^{(m)} + \operatorname{ch} v_{m,m+1} a^{(m)} \right).$$

Далее, аналогично формулам (14) и (15), напишем формулы такого же вида для неполных пленок с индексами m и m + 1:

210

(67)

К теории синтеза равнослойных диэлектрических...

$$b^{(m+1)} = e^{-i(N-m-1)\alpha} \left(b^{(m+1)}_{0} + b^{(m+1)}_{1} e^{2i\alpha} + \dots + b^{(m+1)}_{N-m-1} e^{2i(N-m-1)\alpha} \right),$$
(74)

$$a^{(m+1)} = e^{-i(N-m-1)\alpha} \left(a^{(m+1)}_{0} + a^{(m+1)}_{1} e^{2i\alpha} + \dots + a^{(m+1)}_{N-m-1} e^{2i(N-m-1)\alpha} \right)$$

н

$$b^{(m)} = e^{-i(N-m)\alpha} \left(b^{(m)}_0 + b^{(m)}_1 e^{2i\alpha} + \dots + b^{(m)}_{N-m} e^{2i(N-m)\alpha} \right),$$

$$a^{(m)} = e^{-i(N-m)\alpha} \left(a^{(m)}_0 + a^{(m)}_1 e^{2i\alpha} + \dots + a^{(m)}_{N-m} e^{2i(N-m)\alpha} \right).$$
(75)

Подставляя эти выражения в формулы (73) и учитывая, что, аналогично формуле (40),

th
$$v_{m,m+1} = a_{N-m}^{(m)} / b_{N-m}^{(m)} = b_0^{(m)} / a_0^{(m)},$$
 (76)

находим:

$$b_{k}^{(m+1)} = b_{k+1}^{(m)} \operatorname{ch} v_{m,m+1} - a_{k+1}^{(m)} \operatorname{sh} v_{m,m+1},$$

$$a_{k}^{(m+1)} = a_{k}^{(m)} \operatorname{ch} v_{m,m+1} - b_{k}^{(m)} \operatorname{sh} v_{m,m+1},$$

$$m = 0, \ 1, \ \dots, \ N - 1,$$

$$k = 0, \ 1, \ \dots, \ N - m - 1.$$
(77)

Теперь, зная малые коэффициенты b_k⁽⁰⁾ и a_k⁽⁰⁾ для полной пленки, вычисленные способом, изложенным в предыдущем разделе, можем вычислить последовательно все величины voi, vi2, ..., v_{N,N+1}. Сначала находим по формуле (40) v_{01} . Затем, полагая в формулах (77) m = 0, вычисляем малые коэффициенты $b_k^{(1)}$ и $a_k^{(1)}$. После этого формула (76) с m = 1дает v_{12} . Беря далее в формулах (77) m = 1, вычисляем все малые коэффициенты b_k⁽²⁾ и a_k⁽²⁾ и т. д. Таким образом, применяя попеременно формулы (76) и (77), находим всю последовательность величин vol, vl2, ..., vNN+1. Отсюда по формуле (7) вычисляем показатели преломления всех слоев. На этом синтез заканчивается.

В заключение отметим, что изложенный метод может дать нереальные — слишком большие или слишком малые — значения показателей преломления. Однако, располагая несколькими вариантами, мы всегда можем выбрать наилучший из них. Если и он оказывается неудовлетворительным, то остается только повторить синтез, исходя из иных значений больших коэффициентов. Для этого следует жесткое условие минимума (43) заменить более слабым условием, гарантирующим всетаки достаточную близость спектральной кривой к требуемой.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Сосси Л., Изв. АН ЭССР, Физ. Матем., 23, № 3, 229—237 (1974). 2. Сосси Л., Изв. АН ЭССР, Физ. Матем., 26, № 1, 28—36 (1977). 3. Pegis, R. J., J. Opt. Soc. America, 51, № 11, 1255—1264 (1961). 4. Кард П., Ихер Х., Изв. АН ЭССР, Физ. Матем., 26, № 1, 13—27 (1977).
- 5. Кард П. Г., Анализ и синтез многослойных интерференционных пленок, Таллин, «Валгус», 1971.
- 6. Кард П. Г., Оптика и спектроскопия, 2, вып. 2, 245-253 (1957).

Тартуский государственный иниверситет

Поступила в редакцию 2/IV 1979

P. KARD

VÕRDPAKSUSTE KIHTIDEGA DIELEKTRILISTE INTERFERENTSKILEDE SÜNTEESI TEOORIAST

Võrdpaksuste kihtidega dielektrilise interferentskile sünteesi eesmärk on etteantud kihtide arvu N ja piiravate keskkondade murdumisnäitajate n_0 , n_{N+1} korral määrata kihtide murdumisnäitajad n_1 , n_2 , ..., n_N nii, et kile spektraalkõver R/T, kus R ja T on kile peegeldumis- ja läbilaskvustegur, erineks võimalikult vähe etteantud funktsioonist S(a), kus $a = (2\pi/\lambda)nh$ (λ on lainepikkus ja nh iga kihi optiline paksus). Lähtevalemid on (13)–(17), kus A = R/T ja $B = T^{-1}$, kuna «suured» kordajad A_h , B_h ja «väikesed» kordajad a_h , b_h sõltuvad kindlal viisil kihtide ja piiravate keskkondade murdumisnäitajatest. Süntees toimub kolmes järgus. Esmalt määratakse minimumitingimusest (43) suured kordajad. Teises järgus leitakse väikesed kordajad. Selleks tuleb lahendada võrrand (60), võttes kord $C_h \equiv A_h$ ja seejärel $C_h \equiv B_h$. Kui kõik N lahendit on erinevad, siis määrab väikesed kordajad (vastavalt kas a_h või b_h) võrrandisüsteem (61), kus u_h on lahendile z_h valemi (54) järgi vastav suurus ning $xh(v_0 - v_{N+1}) =$ $= \frac{n_0 - n_{N+1}}{2(n_0 n_{N+1})^{1/2}}$ $c_h \equiv a_h$ puhul ja $xh(v_0 - v_{N+1}) = \frac{n_0 + n_{N+1}}{2(n_0 n_{N+1})^{1/2}}$ $c_h \equiv b_h$

puhul. Kui võrrandil (60) on kordseid lahendeid, siis saab võrrandisüsteem teistsuguse kuju. Kolmas järk seisneb murdumisnäitajate leidmises väikeste kordajate järgi. Selleks on rekurrentsed valemid (76) ja (77), mida tuleb kasutada vaheldumisi, alustades valemist (76) m = 0 juures ning lõpetades sama valemiga m = N juures. Suurused v_{01} , v_{12} , ..., $v_{N,N+1}$ määravad valemi (7) järgi kõik otsitavad murdumisnäitajad.

P. KARD

ON THE THEORETICAL DESIGN OF THE DIELECTRIC INTERFERENCE FILMS. WITH EQUAL OPTICAL THICKNESSES OF LAYERS

Given the number, N, of the layers and the refractive indices, n_0, n_{N+1} , of the ambient media, a dielectric interference film with equal optical thicknesses of layers is to be designed, having a given spectral reflectance, R, and transmittance, T. The basic formulae for this purpose are (13) - (17), where A = R/T, $B = T^{-1}$ and $\alpha = (2\pi/\lambda)nh$, λ being wavelength and nh optical thickness of each layer. The «great» coefficients A_k , B_k and the «small» coefficients a_k , b_k depend in a certain manner on the refractive indices of the layers and the ambient media. The design consists of three stages. Firstly one has to determine the great coefficients. This is done by the minimum condition (43), ensuring the best fitting of the spectral characteristic R/T to a given function $S(\alpha)$. In the second stage the small coefficients must be found. For this purpose the equation (60), both for $C_k \equiv A_k$ and $C_h \equiv B_h$, must be solved. If all N roots z_h of this equation are different, then the small coefficients can be found from the system of linear equations (61), where u_h 's depend on z_h 's via the formula (54), and

$$\operatorname{sh}(v_0 - v_{N+1}) = \frac{n_0 - n_{N+1}}{2(n_0 n_{N+1})^{1/2}}, \quad \text{when} \quad c_k \equiv a_k, \quad \text{and} \quad \operatorname{sh}(v_0 - v_{N+1}) = \frac{n_0 - n_{N+1}}{2(n_0 n_{N+1})^{1/2}},$$

when $c_k \equiv b_k$. If not all roots of the equation (60) are different, then the system (61) must be modified. In the third stage the refractive indices of the layers are computed from the small coefficients. For this serve recurrent formulae (76) and (77), which must be alternately used, beginning with the formula (76) with m=0 and finishing with the same formula with m = N. As a result one obtains the quantities $v_{01}, v_{12}, \ldots, v_{N, N+1}$, from which refractive indices of all layers can be computed via formula (7).