

Литература

- [1] Колосов П. А., Красавин А. Ю., Смирнов Ю. М. — Астрон. журн., 1981, т. 58, с. 1213.
- [2] Колосов П. А., Смирнов Ю. М. — Опт. и спектр., 1982, т. 53, в. 3, с. 411.
- [3] Петеркоп Р. К. — Опт. и спектр., 1980, т. 48, в. 1, с. 10.
- [4] Хохлов М. З. — Изв. Крым. астрофиз. обсер., 1961, т. 26, с. 52.
- [5] Wiese W. L., Smith M. W., Miles B. M. Atomic transition probabilities. Washington, 1969, v. 2.
- [6] Славенас И.-Ю. — Опт. и спектр., 1964, т. 16, в. 3., с. 390.
- [7] Корлисс Ч., Бозман У. Вероятности переходов и силы осцилляторов 70 элементов. М., 1968.
- [8] Веролайнен Я. Ф., Николаич А. Я. — УФН, 1982, т. 137, с. 305.

Поступило в Редакцию 25 сентября 1983 г.

УДК 535.854 : 535.345.6

Опт. и спектр., т. 58, в. 1, 1985

НОВАЯ КОНСТРУКЦИЯ УЗКОПОЛОСНЫХ ИНТЕРФЕРЕНЦИОННЫХ ФИЛЬТРОВ

Шкляревский И. Н., Овчаренко А. П.

В [1] показано, что толщина центрального слоя узкополосного интерференционного фильтра может быть равна $0.25\lambda_0$, если только скачки фаз на границах этого слоя с многослойными зеркалами отличаются друг от друга на π . В [2] такой фильтр был рассчитан при произвольно взятом показателе преломления центрального четвертьволнового слоя, что привело к пропусканию $T_{\max} < 1$. Между тем правильный выбор показателя преломления этого слоя приводит к $T_{\max} = 1$ даже при различных показателях преломления подложки и второй ограничивающей фильтр среды.

Пусть зеркала фильтра состоят из чередующихся четвертьволновых слоев H с высоким n_H и L с низким n_L показателем преломления. Показатели преломления подложки S и второй полубесконечной среды S_0 обозначим соответственно через n и n_0 , а центрального четвертьволнового слоя M — через n_M . У многослойных покрытий

$$Sk(HL)S_0 \quad (1)$$

и

$$Sk(HL)HS_0 \quad (2)$$

эквивалентные показатели преломления для длины волны λ_0 соответственно равны [1]

$$n_{e1} = n \left(\frac{n_L}{n_H} \right)^{2k}, \quad n_{e2} = n_0 \left(\frac{n_H}{n_L} \right)^{2k} \quad (3)$$

$$n_{e1} = \frac{n_H^2}{n} \left(\frac{n_H}{n_L} \right)^{2k}, \quad n_{e2} = \frac{n_H^2}{n_0} \left(\frac{n_H}{n_L} \right)^{2k}. \quad (4)$$

Значения n_{e1} и n_{e2} соответствуют отражению света со стороны S_0 и S . Переименованиями слоев H и L в (1) и (2) влечет за собой замену n_H на n_L и n_L на n_H в (3) и (4).

Рассмотрим одну из возможных конструкций узкополосного фильтра с четвертьволновым центральным слоем

$$Sk(HL)Mk(HL)S_0. \quad (5)$$

Для этой конфигурации эквивалентные показатели преломления n_{e1} и n_{e2} зеркал фильтра даются равенствами (3). Пропускание в максимуме полосы фильтра (5)

$$T = \frac{4n_M^2 n_{e1} n_{e2}}{(n_M^2 + n_{e1} n_{e2})^2}. \quad (6)$$

Из (6) следует, что $T_{\max} = 1$, если показатель преломления центрального четвертьволнового слоя

$$n_M = \sqrt{n_{e1} n_{e2}} = \sqrt{nn_0}, \quad (7)$$

а при $n_0 = n$ показатель преломления $n_M = n$.

Эта и другие конструкции рассматриваемых фильтров, отличающиеся от (5) расположением слоев H и L в зеркалах, включены в табл. 1. Там же приведены выражения для показателей преломления n_M , найденные с помощью соотношений (3), (4) и (6).

Таблица 1

Номер фильтра	Узкополосный фильтр	n_M	$n_0 = 1, n = 1.52$		$n_0 = n = 1.52$	
			n_M	$\delta\lambda, \text{ \AA}$	n_M	$\delta\lambda, \text{ \AA}$
1	$S5(HL) M5(HL) S_0$	$\sqrt{nn_0}$	1.23	15.0	1.52	19.0
2	$S5(HL) MH5(LH) S_0$	$n_H \sqrt{n/n_0}$	2.71	9.8	2.2	12.6
3	$S5(HL) HM5(LH) S_0$	$n_H \sqrt{n_0/n}$	1.73	10.8	2.2	12.6
4	$S5(LH) ML5(HL) S_0$	$n_L \sqrt{n/n_0}$	1.63	20.5	1.32	16.0
5	$S5(LH) LMH5(LH) S_0$	$n_L n_H / \sqrt{nn_0}$	2.36	13.5	1.91	11.2

Значения показателей преломления n_H , n_L , n и n_0 определяются, кроме того, спектральной областью, для которой изготавливается фильтр. Для конкретных расчетов нами взяты значения $n_H = 2.2$ (ZnS), $n_L = 1.32$ (Na_3AlF_6), $n = 1.52$, $n_0 = 1$ и $n_0 = 1.52$. Для приведенных в табл. 1 фильтров были построены полосы пропускания, найдены их полуширины $\delta\lambda$ и ширины на уровне ординаты, равной $0.1 T_{\max}$. Последние, как и в случае классических узкополосных фильтров, в 3 раза больше полуширины. Заметим, что при $n_0 = n$ конструкции фильтров 2, 3 и 4 переходят в обычные классические фильтры с полуволновым центральным слоем.

На базе предложенных нами узкополосных фильтров могут быть построены узкополосные контрастные фильтры. В качестве примера рассмотрим следующий узкополосный контрастный фильтр:

$$Sk(HL) Mk(HL) Hk(LH) Mk(LH) S_0. \quad (8)$$

Эквивалентные показатели преломления n_{e1} и n_{e2} граничащих с центральным слоем H фильтров $Sk(HL) Mk(HL)$ и $S_0k(HL) Mk(HL)$ соответственно равны

$$n_{e1} = \frac{n_M^2}{n}, \quad n_{e2} = \frac{n_M^2}{n_0}. \quad (9)$$

Пропускание же контрастного фильтра (8) аналогично выражению (6)

$$T = \frac{4n_M^2 n_{e1} n_{e2}}{(n_H^2 + n_{e1} n_{e2})^2} = \frac{4n_H^2 \frac{n_M^4}{nn_0}}{\left(\frac{n_H^2}{n} + \frac{n_M^4}{nn_0} \right)^2}. \quad (10)$$

Как следует из (10), $T_{\max} = 1$, если показатель преломления слоев M $n_M = \sqrt{n_H \sqrt{nn_0}}$.

В выражении (8) центральный соединительный слой H можно заменить слоем M . В этом случае $T_{\max} = 1$, если показатель преломления трех четвертьволновых слоев M $n_M = \sqrt{nn_0}$, а при $n_0 = n$ $n_M = n$.

Таблица 2

Номер фильтра	Узкополосный контрастный фильтр	n_M	$n_0 = 1, n = 1.52$		$n_0 = n = 1.52$	
			n_M	$\delta\lambda, \text{ \AA}$	n_M	$\delta\lambda, \text{ \AA}$
1	$S5(HL)M5(HL)H5(LH)M5(LH)S_0$	$\sqrt{n_H \sqrt{nn_0}}$	1.65	9.9	1.83	11.2
2	$S5(HL)M5(HL)M5(LH)M5(LH)S_0$	$\sqrt{nn_0}$	1.23	12.5	1.52	13.5
3	$S5(HL)HM5(LH)L5(HL)MH5(LH)S_0$	$n_H \sqrt[n]{n_L / \sqrt{nn_0}}$	2.28	7.2	2.05	8.8
4	$S5(HL)HM5(LH)M5(HL)MH5(LH)S_0$	$n_H^2 / \sqrt{nn_0}$	3.93	10.2	3.48	11.6
5	$S5(HL)MH5(LH)L5(HL)HM5(LH)S_0$	$n_H \sqrt{\sqrt{nn_0} / n_L}$	2.13	7.5	2.36	8.4
6	$S5(HL)MH5(LH)M5(HL)HM5(LH)S_0$	$\sqrt[3]{n_H^2 \sqrt{nn_0}}$	1.81	9.0	1.94	10.4

Исследованные нами контрастные фильтры и их оптические характеристики приведены в табл. 2. Ширина полосы пропускания на уровне 0.1 T_{\max} у приведенных в табл. 2 фильтров немного меньше удвоенной полуширины. Рассмотренные конструкции фильтров не исчерпывают всех возможностей. Так, если во второй половине фильтров 4 и 6 табл. 2 поменять местами слои M и H , их пропускание $T_{\max} = 1$ будет при $n_M = \sqrt{nn_0}$. Во второй половине фильтра 2 табл. 2 можно поменять местами слои H и L , при этом значение показателя преломления n_M останется тем же.

Поскольку у предложенной конструкции фильтров при $n_0 \neq n$ $T_{\max} = 1$, такие фильтры не обязательно нужно заклеивать пластиинкой, идентичной подложке. Это их свойство может быть использовано при изготовлении ИК-фильтров, которые из-за отсутствия соответствующих клеев не могут быть заклеенными. Правда, в случае классических фильтров для получения $T_{\max} = 1$ между подложкой и слоями можно нанести просветляющий четвертьволновый слой с показателем преломления $n_1 = \sqrt{n}$, но, так как центральный слой у предложенных нами фильтров в 2 раза тоньше, чем у классического, соответственно уменьшаются потери света из-за возможного рассеяния и погашения.

Литература

- [1] Шкляревский И. Н., Зартов Г., Костюк В. П. — Опт. и спектр., 1976, т. 44, в. 3, с. 488—490.
 [2] Zaffirova B. S., Peeva R. A., Zartov G. D. — Compt. Rend., 1978, v. 31, p. 1273—1276.

Поступило в Редакцию 2 ноября 1983 г.

УДК 535.2.01

Opt. и спектр., т. 58, в. 1, 1985.

ВЕКТОР-ПАРАМЕТРИЧЕСКОЕ ОПИСАНИЕ НЕОДНОРОДНОЙ ЭЛЛИПТИЧЕСКИ ФАЗОСДВИГАЮЩЕЙ СРЕДЫ

Прозоров Л. Б.

Для описания влияния эллиптически фазосдвигающей среды, в общем случае неоднородной, в направлении распространения света на поляризацию света введем функцию, именуемую ниже вектор-параметром распространения.