ОПТИЧЕСКИЕ ИНФОРМАЦИОННЫЕ ТЕХНОЛОГИИ

УДК 773.93; 535.421

СРАВНЕНИЕ ДИФРАКЦИОННОЙ ЭФФЕКТИВНОСТИ ГОЛОГРАФИЧЕСКИХ ОТРАЖАТЕЛЬНЫХ РЕШЁТОК ДЛЯ РАЗЛИЧНЫХ СХЕМ ЗАПИСИ В ФОТОПОЛИМЕРНОМ МАТЕРИАЛЕ

Е. Ф. Пен 1,2 , В. В. Шелковников 3

¹ Институт автоматики и электрометрии СО РАН, 630090, г. Новосибирск, просп. Академика Коптюга, 1 ² Новосибирский государственный технический университет, 630073, г. Новосибирск, просп. К. Маркса, 20 ³ Новосибирский институт органической химии им. Н. Н. Ворожцова СО РАН, 630090, г. Новосибирск, просп. Академика Лаврентьева, 9 *E-mail: pen@iae.nsk.su*

Теоретически и экспериментально исследовано соотношение дифракционной эффективности объёмных отражательных голограмм, полученных с использованием как двухпучковой, так и однопучковой схем записи в поглощающих светочувствительных материалах. На примере конкретного фотополимерного материала продемонстрировано это соотношение.

Ключевые слова: голография, регистрирующие среды, фотополимерные материалы, отражательные голограммы, дифракционная эффективность.

DOI: 10.15372/AUT20180101

Введение. Особенности объёмных голограмм в поглощающих светочувствительных фотополимерных материалах (ФПМ) исследовались неоднократно и с разных сторон. Например, в [1] предложены и изучены модели пропускающих и отражательных решёток в таких материалах, показано существенное влияние поглощения света как на дифракционную эффективность (ДЭ) решёток, так и на их селективные свойства; в [2] изучено влияние поглощения света на формирование эффективной толщины голографической решётки; в [3] определена оптимальная оптическая плотность поглощающих светочувствительных материалов применительно к различным типам голограмм. Основная цель исследований — выяснение зависимости максимально возможного значения ДЭ голограмм от свойств ФПМ и вариантов схемотехники. При этом обычно рассматривается стандартная двухпучковая схема записи пропускающих, а также отражательных голограмм с равными интенсивностями референтного и объектного пучков, т. е. с максимальным контрастом интерференционных полос.

Однако остаются малоизученными практически важные аспекты, в частности оценка ДЭ объёмных отражательных голограмм, полученных с использованием однопучковой схемы Ю. Н. Денисюка [4], в которой второй пучок, необходимый для формирования голограммы, образуется в результате отражения от объекта записи (например, зеркала), расположенного за светочувствительным материалом. Такая схема удобна при тестировании характеристик светочувствительным материала [5, 6], когда требуется оперативно с помощью наиболее простых средств удостовериться в том, что испытуемый образец материала действительно обеспечивает заявленный уровень ДЭ. Обычно в этой схеме значение ДЭ меньше, чем в двухпучковой, поскольку интенсивности референтного и объектного пучков не равны, следовательно, контраст интерференционных полос снижен. Представляется, что соотношение ДЭ для двухпучковой и однопучковой схем записи будет вполне определённым при фиксированных параметрах засветки в пределах линейного участка характеристической кривой светочувствительного материала.

Цель данного исследования — определить это соотношение теоретически и проверить экспериментально на конкретных образцах ФПМ.

Теория. Известно [7], что дифракционная эффективность фазовой объёмной отражательной голограммы (решётки)

$$\eta = \tanh^2 \left(\frac{\pi \Delta n V T}{\lambda \cos \psi} \right) = \tanh^2(\nu V). \tag{1}$$

Здесь Δn — амплитуда модуляции показателя преломления, пропорциональная энергии засветки; T — толщина голограммы; λ — длина волны записывающего излучения; ψ — угол схождения интерферирующих пучков, которые в случае отражательных голограмм направлены навстречу друг другу; ν — параметр, описывающий изменение фазы света, проходящего сквозь голограмму, пропорциональный величине Δn ; V — контраст картины интерференции объектного и опорного пучков. Обычно $\nu < \pi$, V < 1. Максимальное значение $V = 2\sqrt{r}/(1+r) = 1$ достигается при соотношении интенсивностей опорного (R) и объектного (S) пучков: $r = I_R/I_S = 1:1$.

Такие решётки могут быть получены при использовании голографических фотополимерных материалов [8, 9]. Однако эти материалы на стадии записи голограмм обладают заметным поглощением света, что приводит к переменным значениям контраста интерференционной картины и энергии засветки по глубине голограммы. Выясним влияние переменных значений данных параметров на суммарное значение дифракционной эффективности этой голограммы применительно к различным схемам записи.

Пусть изменения интенсивностей опорного и объектного пучков света (распространяющихся навстречу друг другу в случае объёмных отражательных голограмм) по мере их проникновения в глубину ФПМ описываются выражениями

$$I_R(x) = I_0 \exp(-\alpha x);$$
 $I_S(x) = I_0 \exp(-\alpha (T - x)).$ (2)

Здесь I_0 — интенсивность света на входе регистрирующего слоя; α — коэффициент поглощения света; x — пространственная координата по глубине ФПМ.

Тогда в формуле (1) следует записать $\nu = \nu(x)$ и V = V(x). В свою очередь,

$$\nu(x) \sim \Delta n(x) \sim t \sqrt{I_{\Sigma}(x)},\tag{3}$$

где t — время засветки; $I_{\Sigma}(x)$ — суммарная интенсивность света в результате интерференции опорной и объектной волн, падающих на ФПМ с противоположных сторон, в некотором сечении x регистрирующего слоя задаётся выражением

$$I_{\Sigma}(x) = I_0 \exp(-\alpha x) + I_0 \exp(-\alpha (T-x)) + 2I_0 \exp(-\alpha T/2).$$
(4)

Зависимость изменения показателя преломления Δn пропорционально корню квадратному из интенсивности света общеизвестна и обусловлена спецификой протекания реакции фотополимеризации радикального типа [9, 10]. Строго говоря, выражение (3) приближённо справедливо лишь в начальный момент записи, однако в данной работе мы ограничимся этим упрощением. Кроме того, далее предполагается, что запись проводится на квазилинейном участке характеристической кривой светочувствительного материала.

Графически вид зависимостей нормированных значений $I_R(x)$ и V(x) изображён на рис. 1, *a*, *b*. Считаем, что для фотополимера T = 16 мкм, $\Delta n = 0.015$, $\alpha = 0.05$ (соответствует характеристикам ФПМ фирмы BayerMaterialscience AG (Германия) [8], использован-



Puc. 1. Графики значений параметров записи и ДЭ по глубине голограммы

ного нами в экспериментах). Видно, что в этом случае интенсивность света по мере его распространения в глубину ФПМ уменьшается примерно в 2 раза, а V(x) достигает своего максимума ровно в середине толщины голограммы. Напротив, зависимость $I_{\Sigma}(x)$, приведённая на рис. 1 c, в данной точке демонстрирует минимум своего значения. Величина ДЭ, описываемая выражением (1), испытывает на себе совместное воздействие $\nu = \nu(x)$ и V = V(x), в результате чего складывается зависимость ДЭ по глубине голограммы, изображённая на рис. 1, d. При расчётах максимальное значение величины $\nu(x)$ принято близким к π , тогда для $\lambda = 0,532$ мкм расчётное среднее значение ДЭ равно 0,96 (усреднение проводилось по толщине голограммы).

Рассмотрим теперь ДЭ объёмных отражательных решёток, полученных с помощью однопучковой схемы Ю. Н. Денисюка. На практике важны два случая:

1. Для формирования объектной волны используется «глухое» зеркало с коэффициентом отражения 100 %, тогда

$$I_S(x) = I_0 \exp(-\alpha T) \cdot \exp(-\alpha (T-x));$$

$$I_{\Sigma}(x) = I_0 \exp(-\alpha x) + I_0 \exp(-\alpha T) \cdot \exp(-\alpha (T-x)) + 2I_0 \exp(-\alpha T).$$
(5)

Заметим, что при получении таких голограмм необходимо скорректировать время засветки t на коэффициент k, чтобы её энергия была равна энергии записи в двухпучковой схеме; в данном примере k = 1,13.

На рис. 2 видно, что характер зависимостей V1(x), $I_{\Sigma}(x)$, а также $\nu = \nu(x)$ (на рисунке не показано) принципиально иной в сравнении с двухпучковой схемой (см. рис. 1, b, c), а именно V1(x), монотонно возрастает и достигает максимума на тыльной поверхности



Puc. 2. Параметры объёмных отражательных голограмм, полученных с использованием однопучковой схемы

образца ФПМ, где функция $I_{\Sigma}(x)$, наоборот, имеет минимальное значение; $\nu = \nu(x)$ не имеет экстремума и монотонно прирастает по мере увеличения толщины голограммы так же, как и зависимость дифракционной эффективности $\eta_{100}(x)$, изображённая на рис. 2 c, её среднее (по толщине голограммы) значение составляет Д $\Theta_{100} \sim 0.93$.

2. Если для формирования объектной волны используется зеркало с коэффициентом отражения менее 100 % (например, 50 %), что необходимо для мониторинга изменений ДЭ голограммы непосредственно в процессе её формирования [11], тогда

$$I_S(x) = 0.5I_0 \exp(-\alpha T) \cdot \exp(-\alpha (T-x)).$$
(6)

При этом значения V1(x), $I_{\Sigma}(x)$ и $\nu = \nu(x)$ изменятся, в том числе среднее значение ДЭ (с учётом коэффициента k = 1,35 величина ДЭ₅₀ составит ~0,88 (рис. 2, d)), однако характер зависимостей будет аналогичным случаю с «глухим» зеркалом.

Таким образом, зависимости V(x), $I_{\Sigma}(x)$ и $\nu = \nu(x)$ для двухпучкой схемы записи объёмной отражательной голограммы и метода Ю. Н. Денисюка существенно различаются. Однако при выполнении указанных выше условий записи голограмм должно соблюдаться определённое соответствие значений их ДЭ.

Расчётный вид такого (в интервале ДЭ ~ (0,5-0,95)) соответствия изображён на рис. 3, где ситуации с «глухим» и двумя вариантами полупрозрачных зеркал (50 и 75 %) обозначены разными символами. Например, если в эксперименте с полупрозрачным зеркалом (50 %) ДЭ₅₀ = 0,8, то максимальная ДЭ, которую может обеспечить исследуемый экземпляр ФПМ, составит 0,9 и реализуется лишь в двухпучковой схеме. Несмотря на то



Рис. 3. Диаграмма соответствия ДЭ голограмм, полученных в двухпучковой и однопучковой схемах («глухое» зеркало (■), полупрозрачные зеркала с коэффициентами отражения 75 (•) и 50 % (▼))

что диаграмма получена для частного случая с одним набором параметров ФПМ, интересующее нас соответствие вполне наглядно.

Экспериментальная часть. Для проверки вышеизложенных рассуждений проведены экспериментальные исследования с использованием ФПМ фирмы BayerMaterialscience AG [8] и устройства тестирования голографических светочувствительных материалов [12]. Схема устройства изображена на рис. 4, где 1 — лазер; 2 — фотозатвор; 3 — зеркало, направляющее лазерный пучок R, называемый опорным, на ФПМ 4; 5 полупрозрачное зеркало, формирующее предметный пучок S; 6 — источник белого света; 7 — спектрофотометр; 8 — компьютер; 9 — дисплей. Дифракционная эффективность образующейся голографической отражательной решётки оценивается с помощью данных, получаемых при измерении спектра пропускания этой решётки [12]. В свою очередь, для



Рис. 4. Функциональная схема тестирования ФПМ



Puc. 5. Спектры пропускания объёмных отражательных голограмм, полученных в однопучковой схеме с использованием полупрозрачного (кривая 1) и «глухого» (кривая 2) зеркал

обеспечения возможности измерений в процессе записи голограммы коэффициент отражения полупрозрачного зеркала 5 должен быть менее 100 % (в наших экспериментах он составлял примерно 50 %).

В случае использования «глухого» зеркала с коэффициентом отражения 100 % зондирование записываемой отражательной голограммы пучком белого света таким образом невозможно. Измерение спектрального отклика проводилось уже после записи голограммы, при этом зеркало 5 убиралось.

При записи голограммы с полупрозрачным зеркалом интенсивность пучка R составляла 2 мВт/см², время экспозиции — 20 с. Для «глухого» зеркала время засветки равнялось 17 с, что в 1,13 раза меньше, чем в случае с полупрозрачным зеркалом. На рис. 5 кривая 1 обозначает спектральный отклик отражательной голограммы, полученной с помощью полупрозрачного зеркала с коэффициентом отражения 50 %, а кривая 2 соответствует спектральному отклику отражательной голограммы с «глухим» зеркалом. После записи голограммы подвергались постобработке путём засветки галогенной лампой мощностью 500 Вт на расстоянии 10 см в течение 30 с.

Видно, что сигнал, представленный кривой 1, слабее, чем сигнал, обозначенный кривой 2. Значения ДЭ, соответствующие этим сигналам, оценивались спектроскопическим методом [13] по формуле

$$\Pi \Theta = (1 - T_r/T_0),$$

где T_r — пропускание голограммы на длине волны максимума спектрального отклика, T_0 — остаточное пропускание образца ФПМ вне участка голограммы. Для кривых 1 и 2 получаем Д $\Theta_{50} \sim 0.85$ и Д $\Theta_{100} \sim 0.95$ соответственно. Напомним, что теоретические значения для этих двух ситуаций составили Д $\Theta_{50} \sim 0.88$ и Д $\Theta_{100} \sim 0.93$. Таким образом, мы имеем хорошее совпадение экспериментальных и расчётных данных.

Заключение. Для оценки максимально достижимой дифракционной эффективности объёмных отражательных голограмм (решёток), записываемых на светопоглощающих фотополимерных материалах, можно успешно использовать однопучковую схему Ю. Н. Денисюка, несмотря на то что в этом случае значение ДЭ ниже, чем в стандартной двухпучковой схеме, поскольку интенсивности референтного и объектного пучков не равны и, следовательно, контраст интерференционных полос снижен. Теоретически и экспериментально показано, что при фиксированных условиях испытаний (интенсивности записывающих пучков и энергии засветки) наблюдается определённое соответствие значений ДЭ голограмм, полученных в однопучковой и двухпучковой схемах.

Результаты данного исследования могут быть полезны при разработке методов испытаний голографических светочувствительных материалов, особенно фотополимерных.

Авторы выражают благодарность фирме BayerMaterialscience AG за предоставленные образцы фотополимерного материала.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Sharangovich S. N., Dovolnov E. A. Models of holographic record of reflection and transmitted diffraction gratings in optical absorbent photopolymeric materials // Proc. SPIE. 2004. 5464. P. 399–410.
- Gallego S., Ortuño M., Neipp C. et al. Maximum effective optical thickness of the gratings recorded in photopolymers // Proc. SPIE. 2005. 5827. P. 107–117.
- Shelkovnikov V. V., Pen E. F., Kovalevsky V. I. Optimal optical density of the absorbing holographic materials // Opt. Memory Neural Networks (Inform. Opt.). 2007. 16, N 2. P. 75–83.
- 4. Денисюк Ю. Н. Об отображении оптических свойств объекта в волновом поле рассеянного им излучения // Оптика и спектроскопия. 1963. 15, вып. 4. С. 522–532.
- 5. Пен Е. Ф., Зарубин И. А., Шелковников В. В., Васильев Е. В. Методика определения параметров усадки голографических фотополимерных материалов // Автометрия. 2016. 52, № 1. С. 60–69.
- 6. Шелковников В. В., Васильев Е. В., Русских В. В. и др. Свойства монохромных и двухцветных голограмм в слоистых фотополимерных материалах // Автометрия. 2016. 52, № 4. С. 107–117.
- Kogelnik H. Coupled wave theory for thick hologram gratings // Bell Syst. Techn. Journ. 1969. 48, N 9. P. 2909–2947.
- Bruder F.-K., Deuber F., Fäcke T. et al. Reaction-diffusion model applied to high resolution Bayfol[®] HX photopolymer // Proc. SPIE. 2010. 7619. 76190I.
- Шелковников В. В., Пен Е. Ф., Васильев Е. В., Твердохлеб П. Е. Развитие голографических фотополимерных материалов и методов их исследований // Сб. тр. Всерос. сем. «Юрий Николаевич Денисюк — основоположник отечественной голографии». С.-Пб.: ФТИ им. А. Ф. Иоффе, 2007. С. 241–261.
- 10. Bagdasarian H. S. Theory of Radical Polymerization. M.: Nauka, 1966. 300 p.
- 11. Бабин С. А., Васильев Е. В., Ковалевский В. И. и др. Методы и устройства тестирования голографических фотополимерных материалов // Автометрия. 2003. **39**, № 2. С. 57–70.
- 12. Пат. 165622 РФ. Устройство тестирования голографических светочувствительных материалов /Е. Ф. Пен. Опубл. 27.10.2016, Бюл. № 30.
- Smothers W. K., Monroe B. M., Weber A. M., Keys D. E. Photopolymers for holography // Proc. SPIE. 1990. 1212. P. 20–29.

Поступила в редакцию 31 марта 2017 г.