Институт систем обработки изображений РАН ИСОИ (S) РАН

Самарский государственный аэрокосмический университет им. академика С.П. Королева



ДИФРАКЦИОННАЯ КОМПЬЮТЕРНАЯ ОПТИКА

В.А. Сойфер член-корреспондент РАН

Лекция в МФТИ, Долгопрудный, 2 июля 2010 г.

СОДЕРЖАНИЕ

• Введение

Часть I. Основы дифракционной компьютерной оптики (ДКО)

- Дифракционные оптические элементы (ДОЭ)
- Компенсаторы волнового фронта
- Фокусаторы лазерного излучения
- Компьютерный синтез ДОЭ
- Селекция мод лазерного излучения
- Бессель-оптика и вихревые лазерные пучки
- Решение уравнений Максвелла

Часть II. ДКО и нанофотоника

- Оптический захват и микроманипулировані
- Фотонно-кристаллические структуры
- Управление магнитооптическими гетеронаноструктурами

Часть III. Дифракционные

- гетероструктуры в наноплазмонике
- Формирование интерференционных картин поверхностных электромагнитных волн (ПЭВ)
- Фокусировка ПЭВ с помощью ДОЭ
- Заключение



А.М. Прохоров (1916-2002)





Часть І. Дифракционная компьютерная оптика дифракционные оптические элементы (доэ)

Основные идеи: использование явления дифракции; сведения фазы к интервалу [0, 2*π*); квантование фазы



Оптические элементы: Бронзовое зеркало — Древний Восток, 3000 лет до н.э. Стеклянное зеркало, линза — Рим, 1 век н.э. Очки — Италия, 13 век. Дифракционная решетка — Германия, Фраунгофер (1819г.), Зонная пластинка — конец 19 века, Франция.

КОМПЕНСАТОРЫ ВОЛНОВОГО ФРОНТА – ПЕРВЫЕ ЭЛЕМЕНТЫ ДКО

М.А. Голуб, Е.С. Живописцев, С.В. Карпеев, А.М. Прохоров, И.Н. Сисакян, В.А. Сойфер <Получение асферических волновых фронтов при помощи машинных голограмм>, Доклады АН СССР, т.253,№ 5, с.1104-1108 (август, 1980).



Оптическая схема для тестирования асферических зеркал

Требуемая точность контроля асферических зеркал $\lambda/50$ - $\lambda/100$, а достижимая технологически на сегодня точность изготовления дифракционных компенсаторов не лучше $\lambda/10$. Это ограничивает их применение.



Фотошаблон компенсатора «сфера - внеосевой сегмент параболоида»



Фотошаблон компенсатора «сфера-параболоид»

ПЕРВЫЕ ФОКУСАТОРЫ



эксперимент

Голуб М.А., Карпеев С.В., Прохоров А.М., Сисакян И.Н., Сойфер В.А. «Фокусировка излучения в заданную область с помощью синтезированных на ЭВМ голограмм», Письма в ЖТФ, т.7, вып.10, с.618-623 (1981)

ФОКУСАТОРЫ ДЛЯ СО,-ЛАЗЕРА



Распределение интенсивности излучения СО₂-лазера, сформированные фокусаторами: в поперечный отрезок (а), в кольцо (б) и четыре точки (в)

Фокусаторы нашли применение в лазерных технологических установках мощностью до 100 кВт, в устройствах считывания информации из оптической памяти, матричных устройствах ввода излучения в волокно, научных приборах и медицинских установках

Голуб М.А., Дегтярева В.П., Климов А.Н., Попов В.В., Прохоров А.М., Е.В. Сисакян, И.Н. Сисакян, В.А. Сойфер «Машинный синтез фокусирующих элементов для СО₂-лазера», Письма в ЖТФ, т.8, вып.8, с.449-451 (1982)

ФОКУСАТОРЫ НА АЛМАЗНЫХ ПЛЕНКАХ



компьютерный синтез доэ

Основная идея: решение обратной задачи теории дифракции с целью нахождения границ зон ДОЭ и его микрорельефа.



Условия:
Задана интенсивность $A(\mathbf{x}) = |W(\mathbf{x};h)|^2$ Задана фаза $\phi(\mathbf{x}) = \arg(W(\mathbf{x};h))$ Заданы модуль и фаза $W(\mathbf{x})$

 $\min_{h(\mathbf{u})\in H} \varepsilon(h) = \min_{h(\mathbf{u})\in H} \left\| \left| W(\mathbf{x};h) \right|^2 - P(\mathbf{x}) \right\|_{\mathbf{x}\in D}$

Функция рельефа *h(u)* ищется из условия минимума функционала

АЛГОРИТМЫ РАСЧЕТА ДОЭ

Методы цифровой голографии: кодирование амплитудно фазовой функции с помощью фазовой функции.

(J.P. Kirk, A.L. Jones, J. Opt. Soc. Am. 61(8) 1023 (1971))

Итеративные алгоритмы расчета ДОЭ, связанные с минимизацией целевых функций. Присутствует эффект стагнации. (R.W. Gerchberg, W.O. Saxton, Optik 35 (1972), 237-242)

Градиентные алгоритмы оптимизации для расчета фазы ДОЭ. Могут быть использованы и в строгой теории дифракции. (V. Soifer, V. Kotlyar, L. Doskolovich "Iterative methods for diffractive optical elements computation, Taylor & Francis, London, 1997)

 Интерактивная оптимизация: 80% эффективность, 4% ошибка





Схема итеративного алгоритма Герчберга-Секстона

W₀ - амплитуда освещающего пучка, *T* – комплексная функция пропускания ДОЭ, *I₀* – заданное распределение интенсивности в выходной плоскости, *A*, *φ* – амплитуда и фаза в выходной плоскости, рассчитанные на *n*-ой итерации, *B*, *ψ* - амплитуда и фаза в плоскости ДОЭ, рассчитанные на *n*-ой итерации, *F* – комплексная амплитуда в выходной плоскости

ИТЕРАТИВНЫЙ РАСЧЕТ БИНАРНЫХ И КВАНТОВАННЫХ ДОЭ, ФОКУСИРУЮЩИХ СВЕТ В ЗАДАННЫЕ ОБЛАСТИ

Бинарные ДОЭ легко изготавливаются с помощью технологии оптической фотолитографии, имеют высокую дифракционную эффективность(~75%) и небольшую ошибку (1-5 %).



Methods for Computer Design of Diffractive Optical Elements, edited by V. Soifer (John Wiley & Sons, New York, 2002)

ТЕХНОЛОГИИ СОЗДАНИЯ ДОЭ





Электронно-лучевая литография

- Генератор изображений Leica LION LV1 (разрешение 40 нм, изображение 10х10мм)
- Электронный микроскоп «Supra 25» с литографической приставкой XENOS (разрешение 100 нм, изображение 0,5х0,5 мм)





CLWS-200 (разрешение 800 нм, изображение 2000x200мм)

Оптическая литография

Оптический генератор изображений изображение

АВТОМАТИЧЕСКИЙ КОНТРОЛЬ РЕЛЬЕФА ДОЭ





 В – бинарная дифракционная решетка на торце многомодового волокна и профиль рельефа ее небольшого участка. Период решетки – 60 мкм, диаметр волокна – 1000 мкм.





ФОРМИРОВАНИЕ И СЕЛЕКЦИЯ МОД ЛАЗЕРНОГО ИЗЛУЧЕНИЯ

Моды - собственные функции оператора распространения светового излучения (базисы Гаусса-Эрмита, Гаусса-Лагерра, Бесселя и др.)







 $\xi(u,v) = \sum_{(p,e)\in D} \xi_{p,e} \Psi_{p,e}(u,v)$

Многомодовый пучок

мода Гаусса-Лагерра (2,0)

мода Гаусса-Эрмита (1,0)

СЕЛЕКЦИЯ МОД С ПОМОЩЬЮ МОДАНОВ



Голуб М.А., Прохоров А.М., Сисакян И.Н., Сойфер В.А. «Синтез пространственных фильтров для исследования поперечного модового состава когерентного излучения», Квантовая электроника т.9, № 9, с.1866-1868 (1982).



V. Soifer, M. Golub "Laser beam mode selection by computer generated holograms", CRC Press, Boca Raton, 1994 **13**

ВОЗБУЖДЕНИЕ И СЕЛЕКЦИЯ МОД ОПТИЧЕСКОГО ВОЛОКНА

(повышение плотности и безопасности передачи данных)



Использовалось маломодовое волокно Corning Glass SMF 28 диаметром 8,3 мкм и длиной 20 м

БЕССЕЛЬ-ОПТИКА И СИНГУЛЯРНАЯ ОПТИКА

ехр(imφ) - функция фазы терпит *m* разрывов первого рода, *m* – порядок ДОЭ

Винтовой фазовый ДОЭ

 $\exp(im\phi)$



Винтовая зонная пластина





Решетка с «вилкой»

 $sgn[cos(m\phi+\alpha x)]$



- 1. Березный А.Е., Прохоров А.М., Сисакян И.Н., Сойфер В.А. *Бессель-оптика* // ДАН, 1984.
- Khonina S.N., Kotlyar V.V., Shinkaryev M.V., Soifer V.A., Uspleniev G.V., *The phase rotor filter* // J. Modern Optics, 1992

- 1. Heckenberg N.R. et al. Generation of optical phase singularities by computer-generated holograms // Opt. Lett., 1992
- 1. Bazhenov V.Yu., Soskin M.S., Vasnetsov M.V. Screw dislocations in light wavefronts // J. of Mod. Opt., 1992

ФОРМИРОВАТЕЛИ ОПТИЧЕСКИХ ВИХРЕЙ



А – спиральная фазовая пластинка (СФП) 2-го порядка (m=2).

- В центральный фрагмент микрорельефа СФП (х200) для длины волны 633 нм.
- С вихревой пучок в фокусе линзы (f=100 мм).
- D радиальный профиль интенсивности пучка

Kotlyar V.V., Almazov A.A., Khonina S.N., Soifer V.A., Elfstrom H., Turunen J. "Generation of phase singularity through diffracting a plane or Gaussian beam by a spiral phase plate", J. Opt. Soc. Am. A, v.22, no.5, p.849-861 (2005).

Угловые гармоники используются при описании мод Бесселя :

$$\mathsf{E}(\mathsf{r}, \varphi) = \sum_{\mathsf{n},\mathsf{m}} \mathsf{C}_{\mathsf{m}\mathsf{n}} \mathsf{J}_{\mathsf{m}}(\alpha_{\mathsf{n}}\mathsf{r}) \exp(\mathsf{i}\mathsf{m}\varphi), \qquad \varphi = \operatorname{arc} \mathsf{tg}\frac{\mathsf{y}}{\mathsf{x}}$$

ФАЗОВЫЕ ФОРМИРОВАТЕЛИ БЕЗДИФРАКЦИОННЫХ ПУЧКОВ (моды бесселя)

Стабильный двухмодовых пучок Бесселя (эксперимент) $\xi(r, \varphi) = J_{-3}(120, 5r)e^{-3i\varphi} + J_3(120, 5r)e^{3i\varphi}$



Бинарная фаза ДОЭ





Z=60 mm



Z=70 mm



Z=80 mm



Бинарная фаза ДОЭ

Периодически повторяющийся трехмодовый пучок Бесселя (эксперимент)





Z=85 mm

Z=90 mm





0.83 mm

0.71 mm

Z=105 mm

 $\xi(r,\varphi) = J_{-2}(50,44r)e^{-2i\varphi} + J_0(83,27r) + J_2(50,44r)e^{2i\varphi}$

Paakkonen P., Lautanen J., Honkanen M., Kuittinen M., Turunen J., Khonina S.N., Kotlyar V.V., Soifer V.A., Friberg A.T. "Rotating optical fields: experimental demonstration with diffractive optics, Journal of Modern Optics, 1998. V. 45, № 11. P. 2355-2369.

ФОРМИРОВАНИЕ ИНВАРИАНТНЫХ ЛАЗЕРНЫХ ПУЧКОВ С ПОМОЩЬЮ ДОЭ



Движение частицы по спирали в пучке



Лучевые трубки в пучке с угловым орбитальным моментом





$$\xi(r,\varphi) = re^{-r^2} \left[L_1^1(2r^2)e^{-i\varphi} + \sqrt{2}rL_{16}^2(2r^2)e^{2i\varphi} \right]$$

Применение:

- оптический захват и вращение микрочастиц;
- формирование лазерного пробоя с заданной пространственной структурой в газах и жидкостях;
- оптоволоконная связь; бесконтактные измерения

ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ УРАВНЕНИЙ МАКСВЕЛЛА (ОБЛАСТИ ПРИМЕНЕНИЯ)



в нелинейной оптике P.M. Goorjian and A. Taflove, 1992 Уравнения Максвелла (УМ) являются математическим базисом решения задач оптики и других разделов электромагнетизма. Наиболее распространенным методом решения УМ является метод конечных разностей:Finite-Difference Time-Domain (FDTD)



Моделирование фотонных кристаллов, многослойных фильтров, разделителей пучка, лазерных резонаторов

<u>Применение FDTD в микрооптике</u>: дифракция на сферической линзе (R.W. Ziolkowski, 1994), цилиндрической линзе в волноводе (Д.Л. Головашкин, В.А. Сойфер, 1997), диэлектической решетке (H. Ichikawa, 1998), радиально-симметричном ДОЭ (D.W. Prather, 1999), 3D ДОЭ (D.W. Prather, 2000), металлическом шаре (J.T. Krug, 2002), объемной диэлектрической решетке (E. Glytsis, 2002), фотонных кристаллах (W. Jaing, 2006), фотонно-кристаллических волноводах (J.J. Hu, 2007), фотонно-кристаллических линзах (V. Kotlyar, 2008)

ПРОГРАММНЫЕ СРЕДСТВА ДЛЯ РАСЧЕТА И МОДЕЛИРОВАНИЯ ДОЭ



"ITER-MODE" – программные средства итеративного расчета ДОЭ, формирующих моды Лагерра-Гаусса и Эрмита-Гаусса

"QUICK-DOE" – программные средства для неитеративного расчета фазы ДОЭ

Коммерческие программные средства:

- Full WAVE 6.0 (RSoft Design, US)
- FIMMWAVE 4.6 (Photon Design, Oxford, UK)
- OlympiOs 5.2 (Alcatel Optronics, Netherlands) Позволяют моделировать распространение и дифракцию света с помощью строгого (FDTDметод) и приближенного (BeamProp-метод) решения уравнений Максвелла



РЕШЕНИЕ УРАВНЕНИЙ МАКСВЕЛЛА МЕТОДОМ КОНЕЧНЫХ РАЗНОСТЕЙ





Дифракция плоской волны ТЕ-поляризации на микролинзе: диаметр - 12 длин волн, показатель преломления - 2

Вывод: решение временной задачи позволяет в деталях наблюдать распространение электромагнитной волны через объект

МОДЕЛИРОВАНИЕ ПРОХОЖДЕНИЯ СВЕТА ЧЕРЕЗ МИКРОЛИНЗЫ



Дифракционные картины для ТЕ-волны, падающей на цилиндрические линзы: А – рефракционную, В – 4-х уровневую дифракционную, С – бинарную.

Диаметр линзы = 16 длин волн, показатель преломления = 2, фокусное расстояние = 8 длин волн

<u>Метод расчета</u>: модификация FDTD-метода, путем использования неявной безусловно устойчивой разностной схемы (Головашкин Д.Л., Сойфер В.А. «Анализ прохождения электромагнитного излучения через дифракционную линзу», Автометрия, №66 119-121 (1999))

Вывод: метод позволяет изучать линзы с высокой числовой апертурой и разным числом уровней градаций рельефа

РАСЧЕТ И МОДЕЛИРОВАНИЕ ДОЭ В РАМКАХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОЙ ТЕОРИИ

Метод расчета: метод Фурье-мод (Rigorous Coupled Wave Analysis)





Расчет и моделирование бинарных микролинз

Распределение интенсивности вблизи фокуса бинарной микролинзы: в плоскости фокуса (верхний ряд) и плоскости XOZ(нижний ряд).

Радиусы линз и их фокусные расстояния: $R = f = 5\lambda$ (a); $R = 5,6\lambda$ $f = 7\lambda$ (b), где $\lambda = 0,55$ мкм – длина волны, n = 1,5.

Ограничение метода: монохроматичность излучения

ЧАСТЬ II. ДКО и нанофотоника

РАЗРЕШЕНИЕ УСТРОЙСТВ ЗАПИСИ СИНТЕЗИРОВАННОГО ОПТИЧЕСКОГО МИКРОРЕЛЬЕФА

| № п/п | Тип оптического элемента и год создания | Тип устройства | Разрешение устройства записи | Математический аппарат |
|----------|---|-------------------------------|------------------------------------|--|
| 1 | Цифровые голограммы (1975 г.) | Графопостроители | 50-100 мкм | Преобразование Фурье (БПФ) |
| 2 | Фокусаторы, моданы и другие элементы компьютерной оптики (1985 г.) | Фотопостроители | 10-25 мкм | Геометрооптический. Уравнение эйконала |
| 3 | ДОЭ с синтезированным микрорельефом (1995 г.) | Лазерные устройства записи | 0,5-1 мкм* | Уравнение Гельмгольца. Интеграл Кирхгофа |
| 4 | Устройства нанофотоники (2010 г.) | Электронные литографы | 10-50 нм | Уравнения Максвелла |

* Заметим, что ДОЭ с линейными и круговыми зонами микрорельефа записываются в настоящее время с помощью делительных машин и других устройств записи с разрешением 50 нм.

Электронный микроскоп LEO 1530 SEM с литографической приставкой RAITH ELPHY (разрешение 50 нм)



ДИФРАКЦИОННАЯ КОМПЬЮТЕРНАЯ ОПТИКА И НАНОФОТОНИКА



Международная конференция по фотонике (Photonics Europe), Брюссель, Бельгия, 2010 Международная конференция по оптике и фотонике (Optics & Photonics), Сан Диего, США, 2009

Нанофотоника изучает поведение света в наноразмерной области и обеспечивает проектирование оптических устройств в наномасштабе (Wikipedia)

Прогресс во многих областях нанофотоники существенно зависит от прогресса в развитии дифракционной компьютерной оптики: метаматериалы; фотонные кристаллы; плазмоника; оптический захват и микроманипулирование; наномоделирование.

ПРИМЕНЕНИЕ ДОЭ В МИКРОМЕХАНИКЕ



ДОЭ могут быть использованы не только для информационных оптических систем, но и для **механических** применений.

В этом случае энергия лазерного пучка преобразуется в механическую энергию движения микрочастицы или микродетали

Преобразование спинового углового момента лазерного пучка с круговой поляризацией во вращающийся момент частицы с двойным лучепреломлением (1 мкм CaCO₂) (1), далее во вращающийся момент жидкости и потом во вращающийся момент шестеренки (10 мкм, плавленный кварц) (2).

- 1873г.- расчет светового давления в рамках электродинамике (Дж. Максвелл)
- 1879г.- расчет светового давления в рамках термодинамики (А. Бартоли)
- 1898г.- опыты по измерению светового давления (П.Н. Лебедев)
- 1970г.- захват микрообъектов в лазерных пучках (А. Эшкин)
- 1996г.- захват микрообъектов в вихревых световых пучках (К. Т. Gahagan)
- 1996г.- вращение микрообъекта в вихревых световых пучках, полученных с помощью амплитудных голограмм (М. Е. Friese)
- 2001г.- использование ДОЭ для оптического захвата группы микрообъектов(Y. Ogura)
- 2004г.- использование многопорядковых ДОЭ для оптического захвата и

вращения микрообъектов (Р.В. Скиданов, В.А. Сойфер)

- 2008г.- оптическая сортировка микрочастиц по размерам (К. Dholakia)
- 2010г.- захват микрочастицы с помощью возбужденной микро антенны (K. Dholakia)

МАНИПУЛЯЦИЯ МИКРОЧАСТИЦАМИ С ПОМОЩЬЮ МНОГОПОРЯДКОВЫХ ДОЭ







А – бинарная фаза оптического элемента, который преобразует гауссовый лазерный пучок в 5 кольцевых пучков с «вихревой» фазой.

В – центральная часть микрорельефа этого оптического элемента.

С – полистироловые шарики диаметром 5 микрон (показатель преломления – 1,49) захватываются и вращаются в «вихревых» лазерных пучках (длина волны – 532 нанометра).

ОПТИЧЕСКАЯ МАНИПУЛЯЦИЯ МИКРООБЪКТАМИ С ПОМОЩЬЮ ДОЭ



Оптическая схема для вращения микрочастиц с помощью вихревого аксикона: аргоновый лазер мощностью 200мВт и с длиной волны 514 нм Вращение полистироловых шариков диаметром 5 мкм в воде с помощью пучка Бесселя 5-го порядка (диаметр окружности вращения 17 мкм)

• S. N. Khonina, V. V. Kotlyar, R. V. Skidanov, V. A. Soifer, K. Jefimovs, J. Simonen, J. Turunen "Rotation of microparticles with Bessel beams generated by diffractive elements", J. Mod. Opt., v.51, N 14, p.2167-2184 (2004)

• Хонина С.Н., Скиданов Р.В., Моисеев О.Ю. «Формирование лазерных пучков Эйри с помощью бинарно-кодированных дифракционных оптических элементов для манипулирования микрочастицами», Компьютерная оптика, 33, № 2, с.162-174 (2009)



Оптический захват и микроманипулирование МНОГОФУНКЦИОНАЛЬНЫЙ ЛАЗЕРНЫЙ ПИНЦЕТ



Лазерный микроманипулятор на основе оптического микроскопа и динамического жидкокристаллического микродисплея

Полистироловые микрошарики диаметром 5 мкм, вращаются по световому кольцу вихревого лазерного пучка, сформированного с помощью ДОЭ (скорость вращения примерно 2 мкм/с, лазер мощностью 500 мВт, длина волны 532 нм, радиус светового кольца 35 мкм)

Скиданов Р.В., Хонина С.Н., Котляр В.В. «Оптическая микроманипуляция с использование бинарного динамического модулятора света», Компьютерная оптика, Самара, т.32, № 4, с.361-365 (2008).

Фотонно-кристаллические структуры МЕТАЛЛИЧЕСКИЕ НАНОСТЕРЖНИ



Диэлектрический цилиндр (ε = 2,25) с диаметром 1мкм, заполнен стержнями из серебра (ε = -9,49 + 1,483*i*) диаметром 5 нм, освещается светом с длиной волны - 0,5 мкм.

Выбором величины периода решетки стержней, можно добиться единичного значения реальной части диэлектрической проницаемости и обеспечить минимальную дифракцию света на цилиндре



дифракция ТЕ волны на металлическом (А), диэлектрическом микро-цилиндре (В) и на микро-цилиндре с металлическими нано-стержнями диаметром 5 нм (С) Компьютерная оптика, т.32, № 1, с. 23-28 (2008).

Фотонно-кристаллические структуры ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫЙ МЕТОД РАСЧЕТА ДВУМЕРНЫХ ПЕРИОДИЧЕСКИХ СУБВОЛНОВЫХ СТРУКТУР



Пример расчета субволновой бинарной антиотражающей структуры: коэффициент отражения **R** как функция параметров рельефа *h* и *r* для субволновой ZnSe-решетки при $d=0.85\lambda$, $\lambda = 10.6$ мкм, $\varepsilon = 5.76$ (a) и вольфрамовой решетки: период $d = 0.85 \lambda$, длина волны $\lambda = 0.55$ мкм, диэлектрическая проницаемость $\varepsilon = 4.8 + 19.11i$ (б).



Из графиков видно, что при определенных параметрах коэффициент отражения **R** равен нулю. Причем для вольфрама коэффициент отражения без решетки был равен 0.5, а для ZnSe – 0.15 (при нормальном падении света).

Фотонно-кристаллические структуры ФОТОННО-КРИСТАЛЛИЧЕСКАЯ ЛИНЗА В ВОЛНОВОДЕ



Вид сверху (в СЭМ) 2D ФК-линза и волноводы в пленке кремния (n=2,83) для длины волны 1,55 мкм. Диаметр отверстий линзы вариьруется от 160 нм до 200 нм.

Моделирование (А) и эксперимент (Б) по прохождению света через два волновода разной толщины, связанных ФК-линзой

Appl. Opt., v.48, no.19, p.3722-3730 (2009)

32

Фотонно-кристаллические структуры ФОТОННО-КРИСТАЛЛИЧЕСКИЙ КОЛЛИМАТОР

Диэлектрические наностержни в воздухе (фотонно-кристаллический волновод)



| Длина волны: | λ=633 нм | | | |
|------------------------|------------------|--|--|--|
| Диаметр стержней: | <i>d</i> =114 нм | | | |
| Период решетки: | <i>а</i> =228 нм | | | |
| Показатель преломления | | | | |
| кремния: | <i>n</i> =3,38 | | | |
| Ширина ФК-волновода: | 342 нм | | | |

Полный угол расходимости излучения на выходе из волновода 140 градусов

Устранение двух стержней на выходе волновода приводит к уменьшению расходимости до 30 градусов

FDTD-метод, реализованный в программе FullWAVE 6.0

Фотонно-кристаллические структуры ОСТРАЯ ФОКУСИРОВКА СВЕТА В БЛИЖНЕМ ПОЛЕ МИКРОАКСИКОНА



Бинарный микроаксикон с периодом 800 нм и высотой рельефа 465 нм, изготовленный по технологии электронной литографии на резисте ZEP520A на стекле





Картина дифракции в ближнем поле (на расстоянии 3 мкм аксикона) для линейно поляризованного лазерного света с длиной волны 532 нм. Диаметр центрально пятна по полуспаду интенсивности равен 380 нм, что составляет 0,7 от длины волны.

ОСТРАЯ ФОКУСИРОВКА СВЕТА С ПОМОЩЬЮ БИНАРНОЙ МИКРОЛИНЗЫ МИКАЭЛЯНА



35

Управление магнитооптическими гетеронаноструктурами РЕЗОНАНСНЫЕ МАГНИТООПТИЧЕСКИЕ ЭФФЕКТЫ В МЕТАЛЛОДИЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ГЕТЕРОСТРУКТУРАХ

(совм. результат с ИОФ РАН и МГУ)



Структура состоит из дифракционной решётки (Au) и намагниченного в плоскости диэлектрического слоя (редкоземельный ферритгранат). Характерные размеры *r*, *h*_{gr} ~50нм. Эффект состоит в резонансной зависимости

Эффект состоит в резонансной зависимости пропускания (отражения) структуры от величины намагниченности.

Практические применения: транспаранты и датчики, основанные на модуляции интенсивности (поляризации) света при изменении внешнего магнитного поля.

- 1. Optics Letters, 2009, 34 (4), pp. 398-400.
- 2. Физика твердого тела, 2009, 51(8), с. 1562-1567.



Спектры отражения R(λ) и пропускания T(λ) при намагниченном слое (сплошная линия) и при отсутствии намагниченности (пунктир)

Управление магнитооптическими гетеронаноструктурами ЭКСТРАОРДИНАРНОЕ ВРАЩЕНИЕ ПЛОСКОСТИ ПОЛЯРИЗАЦИИ В МЕТАЛЛОДИЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ГЕТЕРОСТРУКТУРАХ (совм. результат с ИОФ РАН и МГУ)

Эффект состоит в резонансном вращении плоскости поляризации в структурах, состоящих из перфорированных металлических и однородных слоев намагниченных в полярной геометрии.



Структура состоит из 2-х дифракционных решёток (Au) и намагниченного диэлектрического слоя (редкоземельный феррит-гранат). Характерные размеры *г, h_{ar} ~*100 нм.



Спектры пропускания и угла Фарадея.

При *λ*= 832 нм имеется острый пик пропускания (>45%), совмещенный с резонансом угла Фарадея (-13⁰). Угол Фарадея в 17 раз больше, чем для однородного магнитного слоя такой же толщины (830 нм).

Практические применения: датчики, модуляция поляризации света. 1. Physical Review Letters, 2007, 98, pp. 077401(4).

- 2. Компьютерная оптика, 2007, 31(1), с. 4-8.

Дифракционные гетероструктуры в наноплазмонике ВОЗБУЖДЕНИЕ ПОВЕРХНОСТНЫХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН (ПЛАЗМОНОВ)

Поверхностная электромагнитная волна (ПЭВ) или поверхностный плазмон – электромагнитная волна, распространяющаяся параллельно границе металл-диэлектрик (среды должны иметь различные знаки диэлектрической проницаемости).



а) Возбуждение 2-х ПЭВ б) Формируемая интерференционная картина (ИК) Доля энергии ПЭВ >90% Отношение периода ИК к длине волны для границы «Аg – диэлектрик (ε=2,56)»

Дифракционные гетероструктуры в наноплазмонике ФОРМИРОВАНИЕ ИНТЕРФЕРЕНЦИОННЫХ КАРТИН ПОВЕРХНОСТНЫХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН

Система состоит из дифракционной решетки с металлической пленкой на подложке. Решетка возбуждает порядками –*m*, +*m* на нижней поверхности пленки две ПЭВ противоположных направлений, которые формируют интерференционную картину с периодом *d*/2*m*, *d* – период решетки.



а) Интерференционная картина (ИК), сформированная под Ag слоем дифракционными порядками -5,+5 при параметрах: λ = 550 нм, d = 1540 нм, h = 440 нм, w = 770 нм, ε_{Ag} = -12,9 + 0,45*i*, ε_{ar} = ε_{sub} = 2,56.

Период ИК d_{int} = 154 нм, размер ИК по оси Y – 360 нм.

б) Интенсивность ИК на нижней границе пленки, нормированная на интенсивность падающей ТМ-волны. Коэффициент усиления поля в пиках ИК близок к 50.

1. J. Opt. A: Pure Appl. Opt., 2007, 9, pp. 854-857. 2. J. Opt. A: Pure Appl. Opt., 2008, 10, pp. 095204-209.

Дифракционные гетероструктуры в наноплазмонике ФОРМИРОВАНИЕ ДВУМЕРНЫХ ИНТЕРФРЕНЦИОННЫХ КАРТИН ПОВЕРХНОСТНЫХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН



а



а) Трехмерная диэлектрическая бинарная дифракционная решетка (d = 923 нм, ε = 2.56, площадь квадратного отверстия – 0.26dx0.26d) с Ад- пленкой (h = 70 нм). Структура предполагается расположенной на резисте (ε = 2.56).

б) Интерференционная картина, формируемая на нижней границе Ад-пленки и резиста в пределах периода при длине волны 550 нм.

Интерференционная картина (ИК) формируется ПЭВ, возбужденными порядками (-3,0), (+3,0), (0,-3), (0,+3). Период ИК *d*_{int}=154 нм в 6 раз меньше периода решетки. Интенсивность в максимумах ИК на порядок больше интенсивности падающей на решетку волны.

Дифракционные гетероструктуры в наноплазмонике УПРАВЛЕНИЕ СТРУКТУРОЙ ИНТЕРФЕРЕНЦИОННОЙ КАРТИНЫ ЗА СЧЕТ ИЗМЕНЕНИЯ ПОЛЯРИЗАЦИИ ПАДАЮЩЕЙ ВОЛНЫ



Линейная ТМполяризация

Интерференционные картины (ИК), формируемые на нижней границе Ад-пленки в пределах периода, при различных поляризациях падающей волны (ИК формируются 4 ПЭВ).



Линейная поляризация (50% TE & 50% TM)

02 02 14 05 05 07 08



Линейная поляризация (10% TE & 90% TM)



Эллиптическая поляризация 41

Дифракционные гетероструктуры в наноплазмонике УПРАВЛЕНИЕ СТРУКТУРОЙ ИНТЕРФЕРЕНЦИОННОЙ КАРТИНЫ ЗА СЧЕТ ИЗМЕНЕНИЯ ДЛИНЫ ВОЛНЫ ПАДАЮЩЕГО ИЗЛУЧЕНИЯ



(4 ПЭВ, период ИК-154нм)

(4 ПЭВ, период ИК-308 нм)

λ = 532 нм (8 ПЭВ)

Интерференционные картины (ИК), формируемые на нижней границе Ад-пленки в пределах периода, при различных длинах волн. Поляризация падающей волны – круговая.

Компьютерная оптика, 2009, 33(1), с. 9-16. Optics Communications, 2010, 283, pp. 2020-2025.

Дифракционные структуры в наноплазмонике ЛИНЗА ПОВЕРХНОСТНЫХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН с фокусом на поверхности металлического слоя



а) Линза состоит из дифракционного аксикона с металлической пленкой на подложке. Аксикон возбуждает радиальные ПЭВ, собирающиеся в центре на поверхности металлической пленки.

б) Интенсивность поля на поверхности Ад пленки (ε= -12,9 + 0,45i), рассчитанная при параметрах: λ = 550 нм, период аксикона - 310 нм, диаметр аксикона – 6,2 мкм, высота колец -550 нм, ширина колец - 170 нм, диэл. проницаемости материала аксикона -2,56.

в) Распределение интенсивности по радиусу.

Диаметр кольцевого «фокального пятна» - 310 нм. Максимум интенсивности в «фокусе» в 19 раз выше интенсивности падающей волны.

В центре фокуса - темное пятно диаметром ~λ/10. Темное пятно вызвано разным знаком компонент *E*_z для ПЭВ, приходящих в фокус в противоположных направлениях.

Достигается субволновая фокусировка.

Компьютерная оптика, 2009,33(4), с.352-368.

ФОКУСИРОВКА ПОВЕРХНОСТНЫХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВОЛН С ПОМОЩЬЮ ДОЭ



ДОЭ выполнен в виде диэлектрической дифракционной структуры расположенной на границе распространения ПЭВ.

ДОЭ выполнен в виде симметричной дифракционной структуры, расположенной на обеих сторонах плазмонного волновода (тонкой металлической пленки).

Модель дифракции ПЭВ: Расчет ЭМ поля непосредственно за ДОЭ основан на строгом решении базовой задачи дифракции ПЭВ на диэлектрической ступеньке. Длина *l* и высота *h* ступеньки совпадают с длиной и высотой микрорельефа ДОЭ в рассматриваемой точке. Для описания дальнейшего распространения и дифракции ПЭВ используется интеграл Кирхгофа для ПЭВ.

Метод расчета ДОЭ: Расчет основан на модуляции фазы ПЭВ за счет изменения высоты и длины дифракционного микрорельефа. Функция фазовой модуляции рассчитывается с использованием методов скалярной теории дифракции.

Компьютерная оптика, 2009,33(2), с.122-128. Journal of Optics, 2010, 12, pp. 015001-8

БАЗОВАЯ ЗАДАЧА ДИФРАКЦИИ И ИНТЕГРАЛ КИРХГОФА



Геометрия прохождения ПЭВ через диэлектрическую ступеньку, расположенную на границе раздела (а) и по обеим сторонам металлической пленки (б)

(ε_m,ε_d,ε_b – диэлектрические проницаемости металла, диэлектрика и материала ступеньки).

Решение базовой задачи проводится по методу Фурье-мод для апериодических структур (E. Silberstein, P. Lalanne, J. Hugonin, Q. Cao, JOSA A, 2001).

В результате многократного решения базовой задачи рассчитывается поле *H*(*y*) на выходе ДОЭ при *x*=0. Необходимая дискретизация (число решений базовой задачи) определяется размером минимальной зоны функции фазовой модуляции). Последующее распространение поля определяется через расчет интеграла Кирхгофа для ПЭВ:

$$H(x,y) = \int_{-\infty}^{+\infty} H(u)G(x,y-u)du, \ G(x,y) = \frac{ik_{SPP}x}{2\sqrt{x^2 + y^2}}H_1^1\left(k_{SPP}\sqrt{x^2 + y^2}\right),$$

где k_{spp} – константа распространения ПЭВ границы раздела или мет. пленки.

Дифракция ПЭВ на диэлектрической ступеньке

Механизмы фазовой модуляции ПЭВ:

- Изменение длины ступеньки при фиксированной высоте;
 При *h*>500 нм ф(*h*,*l*)≈k_{SPP,b}*l*;
- Изменение высоты ступеньки при фиксированной длине;
- Совместное изменение высоты и длины ступеньки.





Зависимости амплитуды (а) и фазы (б) ПЭВ на выходе диэлектрической ступеньки (*x*=0), от длины и высоты ступеньки при λ_0 =550 нм, ϵ_m =-13.68+0.44i (Ag), ϵ_d =1 (λ_{SPP} =529.5 нм), ϵ_b =2.25.

ЛИНЗЫ ПЭВ : модуляция за счет изменения длины микрорельефа







Длина микрорельефа (штриховая линия) и функция пропускания





Сформированные распределения модуля ТМ компоненты маг. поля Фазовая функция

$$\varphi(y) = -\operatorname{Re}(k_{SPP})\sqrt{f^2 + y^2} + \varphi_0$$

Длина микрорельефа

 $\psi = \frac{\varphi(y)}{\operatorname{Re}(k_{\mathrm{SPP,b}}) - \operatorname{Re}(k_{\mathrm{SPP}})}$

Параметры: *h*=1000 nm, 2*a*=10λ_{SPP}, *f*=8λ_{SPP}.

Дифракционная линза: эффективность - 68.5%, *l_{max}=*923 nm.

Параболическая линза: эффективность - 53.5%, /_{max}=1312 нм.

ЛИНЗА ДЛЯ ПЭВ: модуляция за счет изменения высоты микрорельефа



Параметры: *l*=1055 нм, 2*a*=10λ_{SPP}, *f*=8λ_{SPP}.



Эффективность: 63.9%, *h_{min}=*10 нм, *h_{max}=*180 <u>нм.</u>____

Длина микрорельефа (штриховая линия) и функция пропускания

Сформированные распределения модуля ТМ компоненты маг. поля

ЛИНЗЫ ДЛЯ ПЭВ: изменяющиеся длина и высота микрорельефа



```
Параметры: 2а=10\lambda_{\text{SPP}},
f=8λ<sub>SPP</sub>.
```

```
доэ
```

0.5

1.5

0.5

```
Эффективность: 79.4%,
l<sub>min</sub>=816 нм, l<sub>max</sub>=1675 нм,
h<sub>min</sub>=169 нм, h<sub>max</sub>=440 нм.
```

«Толстая линза» Эффективность: 70.8%, l_{min}=700 нм, l_{max}=2021 нм, h_{min}=1<mark>82 нм, h_{max}=5</mark>13 нм.

49

Многофокусные линзы ПЭВ: модуляция за счет изменения длины

Функция фазовой модуляции соответствует суперпозиции фазовой функции линзы и *N*-порядковой дифракционной решетки:

 $\varphi(y) = \operatorname{mod}_{2\pi} \left(-\operatorname{Re}(k_{SPP}) \sqrt{y^2 + f^2} + \varphi_{gr,N}(y) \right)$

Фазовые функции дифракционных решеток с 2-мя и 3-мя основными порядками:

$$\varphi_{gr,2}(y) = \begin{cases} 0, \ y \in [0, d/2), \\ \pi, \ y \in [d/2, d), \end{cases} \quad \varphi_{gr,3}(y) = \begin{cases} 0, \ y \in [0, d/2), \\ 2arctg(\pi/2), \ y \in [d/2, d) \end{cases}$$

Длина микрорельефа:

$$=\frac{\varphi(y)}{\operatorname{Re}(k_{\mathrm{SPP},b})-\operatorname{Re}(k_{\mathrm{SPP}})}.$$



Распределения модуля ТМ-компоненты магнитного поля для двухфокусной и трехфокусной линз при параметрах: h=1000 nm, $2a=20\lambda_{SPP}$, $f=10\lambda_{SPP}$, $d=2.5\lambda_{SPP}$.

Линзы для ПЭВ, распространяющихся в металлической пленке: модуляция за счет изменения длины микрорельефа





Распределение модуля ТМ компоненты маг. поля для линзы (*h*=1000 nm, 2*a*=10λ_{LRSP}, *f*=8λ_{LRSP}) Сформированные распределения модуля ТМ компоненты маг. поля для двухфокусных линз (*h*=1000 nm 2*a*=10λ_{LRSP})

$$\varphi(y) = \operatorname{mod}_{2\pi} \left[\left(\varphi_{1}(y) + \varphi_{2}(y) \right) / 2 + \Phi \left[\operatorname{mod}_{2\pi} \left(\left(\varphi_{1}(y) - \varphi_{2}(y) \right) / 2 \right) \right] \right]$$

$$\varphi_{i}(y) = -\operatorname{Re}(k_{LRSP}) \sqrt{(y - y_{i})^{2} + f_{i}^{2}}, \ i = 1, 2, \ \Phi(\xi) = \begin{cases} 0, \ \xi \in [0, \pi), \\ \pi, \ \xi \in [\pi, 2\pi). \end{cases}$$

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

 30 лет назад школой академика А.М. Прохорова было создано и активно развивается новое научное направление – Дифракционная компьютерная оптика (ДКО).

Она изучает и создает новые типы дифракционных оптических элементов (ДОЭ): фокусаторы, компенсаторы, моданы, элементы Бессель-оптики и др.

- ДОЭ нашли широкое применение в современных оптических устройствах: цифровых камерах; устройствах оптической памяти; проекторах; мобильных телефонах; мониторах.
- В последние годы ДКО изучает оптические наноструктуры и явления, характерные для Нанофотоники:
- оптический захват и микроманипулирование,
- фотонные кристаллы и квазикристаллы,
- фотонно-кристаллические линзы,
- дифракционные гетеронаноструктуры,
- дифракционные гетероструктуры наноплазмоники,
- фокусировку поверхностных плазмонов;
- острую фокусировку лазерного света.

