Моделирование фокусировки лазерного излучения микроциллиндром с двумя металлическими оболочками

Е.С. Козлова^{1,2}, В.В. Котляр^{1,2}, А.А. Савельева²

¹Институт систем обработки изображений - филиал ФНИЦ «Кристаллография и фотоника» РАН, Молодогвардейская 151, Самара, Россия, 443001

²Самарский национальный исследовательский университет им. академика С.П. Королева, Московское шоссе 34А, Самара, Россия, 443086

Аннотация. Моделирование с помощью метода конечных разностей, реализованного в COMSOL Multiphysics, распространенния TM-полярзованного импульса с длиной волны 405 нм через диэлектрический цилиндр диаметром 5 мкм из кварцевого стекла и золотой и серебряной оболочками общей толщиной 10 нм показало наличие узкого наноджета с максимальной интенсивностью в 6 раз превышающей интенсивность падающего излучения. Ширина и глубина наноджета по полуспаду интенсивности составили 0,37 и 3,26 от длины волны.

1. Введение

Сверхразрешение, или преодоление предела дифракции, выраженного в соответствии с теорией Эбби и критерием Рэлея, является темой множества фундаментальных и прикладных исследований в современной оптике[1]. Высокий интерес связан с тем, что область применения сверхразрешения включатет в себя нанолитографию [2], оптическое микроманипулирование [3], а так же запись информации на оптические носители[4].

Увеличение объема информации на оптических дисках достигается за счет уменьшения длины волны лазера и увеличения числовой апертуры объектива. Однако оптический диапазон длин волн имеет свой предел. В настоящее время для записи Blu-ray Disc в современных проигрывателях используются лазеры с длиной волны 405 нм[5]. Так же имеются ограничения по увеличению числовой апертуры фокусирующей системы.

Для острой фокусировки широко используются микроцилиндры [6-8]. В [6] рассматривается фокусировка излучения (длина волны 500 нм) диэлектрическим (n=1,5) цилиндром эллиптического сечения. Ширина фокуса по полуспаду интенсивности составила 230 нм. Отдельное внимание уделяется многослойным цилиндрам [7-8]. В некоторых работах в качестве материала используются исключительно диэлектрики [7], в то время как в других дополнительно используют металлы [8]. В [7] рассматривается формирование ультрадлинных наноджетов для входного излучения на длине волны 632,8 нм с помощью диэлектрических цилиндров из комбинации BaF и LaSF.B [8] рассматривается формирование наноджета с помощью диэлектрический микроцилиндра (n=1,5) с оболочкой из золота. Показано, что для излучения, диной волны 532 нм на расстоянии порядка длины формируется наноджет шириной по полуспаду интесивностисти 250 нм.

32

В данной работе с помощью программного пакета COMSOL Multiphysics рассмотрена фокусировка излучения диэлектрическими цилиндрами с металлической оболочкой. В качестве падающего илучения рассматривался ТМ-поляризованный лазерный пучок с длиной волны 405 нм. В работе было проведено исследование характеристик фокусного пятна, таких как максимальная интенсивность, ширина и глубина пятна по полуспаду интенсивности.

2. Результаты моделирования

В данной работе рассматривается диэлектрический цилиндр из кварцевого стекла ($n_{SiO2}=1,41$), на который падает ТМ-поляризованное лазерной излучение с длиной волны $\lambda=405$ нм. В ходе анализа процесса распространения излучения были рассмотрены цилиндры без оболочки, а также с одной и двумя металлическими оболочками. В качестве материалов рассматривались золото ($n_{Au}=1,46+1,945i$) и серебро ($n_{Ag}=0,05+2,168i$). Исходя из результатов, полученных в работах [9-10], толщина металлического слоя была выбрана равной $r_{shell} = 10$ нм, при этом в случае комбинированной оболочки она состояла из толщины золотого r_{Au} и серебряного r_{Ag} слоя. На рисунке 1 приведена оптическая схема рассматриваемой задачи.

Для моделирования использовался пакет COMSOL Multiphysics, реализующий решение волнового уравнения методом конечных разностей. В ходе моделирования использовались нерегулярные сетки с переменным шагом. Так в областях, близкой к разделу двух сред (металл/диэлектрик) баралась сетка с мелким шагом $\lambda/80$, в то время как остальная область рассчитывалась с шагом $\lambda/40$.

По результатам моделирования был проведен анализ зависимости таких параметров формируемых фокусных пятен (наноджетов), как фокусное расстояние f, максимальная интенсивность I_{max} , ширина пятна по полуспаду интенсивности $FWHM_x$ и глубина фокуса по полуспаду интенсивности DOF_z . Результаты приведены в таблице 1. Цветом в таблице отмечен радиус первого от центра цилиндра металлического слоя.

Таблица 1. Параметры фокусных пятен.							
<i>r</i> _{Au} , HM	<i>r</i> _{<i>Ag</i>} , нм	<i>f</i> , нм	<i>I_{max}</i> , a.u.	$FWHM_x$, HM	$FWHM_x$, λ	DOF_{z} , нм	DOF_z , λ
0	0	920	12,71	0,1496	0,37	1,4451	3,57
5	5	1015	6,16	0,1482	0,37	1,3201	3,26
5	5	1015	6,12	0,1482	0,37	1,3585	3,35
10	0	978	3,94	0,1468	0,36	1,3148	3,25
0	10	1075	9,95	0,1511	0,37	1.3442	3.32

Из таблицы 1 видно, что золотой пленки приводит к сильному падению интенсивности (в 3 раза), однако в данном случае удается получить наиболее компактное пятно по всем координатам. Использование серебряной пленки также приводит к падению максимальной интенсивности в фокусе (в 1,28 раз), при этом увеличивается и ширина пятна по полуспад интенсивности. При этом сам фокус смещается на 150 нм от границы цилиндра. Использование двух металлических слоев в покрытии диэлектрического позволяет скомпенсировать влияние золотой пленки, при этом интенсивность в фокусе падает в 2 раза, а сам фокус смещается на 100 нм. Значительных изменений в показателях геометрических размеров наноджетов не наблюдается, однако номинально ширина и глубина фокуса уменьшаются. Кроме того, в случае использования в качестве первого слоя золота, а второго - серебра удается получить пятно с меньшими геометрическими размерами и большей максимальной интенсивностью в сравнении со случаем обратного порядка следования материалов оболочек.

3. Заключение

В данной работе рассмотрена фокусировка излучения с помощью диэлектрических цилиндров с металлической оболочкой с помощью программного пакета COMSOL Multiphysics. Длина волны излучения равна 405 нм. В работе было проведено исследование характеристик

фокусного пятна, таких как максимальная интенсивность и ширина пятна по полуспаду интенсивности.

4. Благодарности

Работа выполнена при поддержке Федерального агентства научных организаций (соглашение № 007-ГЗ/ЧЗЗ6З/26) и частично поддержана грантами РФФИ (18-07-01122, 18-07-01338, 17-47-630417, 17-47-630420, 16-47-630483, 15-47-02492, 15-07-01174), Министерством образования и науки РФ (СП-4375.2016.5).

5. Литература

- [1] Monticone, D.G. Beating the Abbe Diffraction Limit in Confocal Microscopy via Nonclassical Photon Statistics / D.G. Monticone, K. Katamadze, P. Traina, E. Moreva, J. Forneris, I. Ruo-Berchera, P. Olivero, I.P. Degiovanni, G. Brida, M. Genovese // Phys. Rev. Lett. – 2014. – Vol. 113(14). – P. 143602.
- McLeod, E. Subwavelength direct-write nanopatterning using optically trapped microspheres / E. McLeod, C.B. Arnold // Nature Nano. 2008. Vol.3. P. 413-417.
- [3] Peifeng, J. Photonic Crystal Optical Tweezers with High Efficiency for Live Biological Samples and Viability Characterization / J. Peifeng, W. Jingda, L. W. Gary, K. G. Ethan, P.H. Suzie, and L.Y. Lih // Scientific Reports. – 2016. – Vol. 6. – P. 19924.
- [4] Li, X. Multifocal optical nanoscopy for big data recording at 30 TB capacity and gigabits/second data rate / X. Li, Y. Cao, N. Tian, L. Fu, and M. Gu // Optica. – 2015. – Vol. 2. – P. 567-570.
- [5] Shimada, K. New optical architecture for holographic data storage system compatible with Bluray Disc[™] system / K. Shimada, T. Ide, T. Shimano; K. E. Anderson; K. R. Curtis // Optical Engineering. – 2014. – Vol. 53(2). – P. 025102.
- [6] Liu, C.-Y. Photonic nanojet modulation by elliptical microcylinders / C.-Y. Liu, L.-J. Chang // Optik. – 2014. – Vol. 125. – P.4043-4046.
- [7] Shen, Y. Ultralong photonic nanojet formed by a two-layer dielectric microsphere / Y. Shen, L.V. Wang, J.-T. Shen // Optics Letters. 2014. Vol. 39(14). P. 4120-4123.
- [8] Liu, C.-Y. Superenhanced photonic nanojet by core-shell microcylinders / C.-Y. Liu // Physics Letters A. – 2012. – Vol. 376. – P. 1856-1860.
- [9] Liu, C.-Y. Direct imaging of optimal photonic nanojets from core-shell mycrocylinders / C.-Y. Liu, K.-L. Hsiao // Opt. Lett. 2015. Vol. 40(22). P. 5303-5306.
- [10] Kozlova, E.S. Focusing of laser light by circular microcylinders with a metal shell / E.S. Kozlova, V.V. Kotlyar // Procedia Engineering. 2017. Vol. 201. P. 36-41.

Laser light focusing by microcyllinder with two metallic shells

E.S. Kozlova^{1,2}, V.V. Kotlyar^{1,2}

¹Image Processing Systems Institute of RAS - Branch of the FSRC "Crystallography and Photonics" RAS, Molodogvardejskaya street 151, Samara, Russia, 443001 ²Samara National Research University, Moskovskoe Shosse 34A, Samara, Russia, 443086

Abstract. The formation of a narrow nanojet with the maximum intensity in 6 times higher than the intensity of the incident light by microcylinder from silica glass with gold-silver shell was presented by using the finite element method implemented in COMSOL Myltiphysics. TM-polarized light at a wavelength of 405 nm was used as incident light. The full width and depth of the nanojet at half maximum of intensity were 0.37 and 3.26 of incident wavelength, respectively.

Keywords: Light focusing, cylinder, FEM