Моделирование криволинейных дифракционных решеток для генерации оптических вихрей

А.Б. Дубман

Самарский национальный исследовательский университет им. академика С.П. Королева Самара, Россия anna.dubman11@gmail.com

Аннотация—В данной работе продемонстрированы результаты моделирования генерации вихревых конических пучков с использованием бинарной криволинейной решетки.

Ключевые слова— конический вихревой пучок, функция Бесселя, бинарная криволинейная решетка.

1. Введение

Оптические вихревые (OB) пучки использовались в захвате И манипулировании частицами [1], взаимодействии лазера с веществом [2]. Это лишь небольшая часть того, где ОВ пучки нашли свое применение. Для генерации ОВ пучков вдоль оптической оси можно использовать спиральные фазовые пластинки [3], спиральные аксиконы [4], спиральные линзы [5] и астигматические преобразователи [6]. В некоторых приложениях необходимо одновременно формировать несколько ОВ пучков разного порядка. Для этого используются дифракционные оптические элементы [7], поскольку они генерируют различные ОВ пучки в разных порядках дифракции.

В решетках «изогнутой вилки» [8, 9] фаза вихря согласуется не только с линейной несущей компонентой, отклоняющей пучок под углом к оптической оси, но также и с коническим волновым фронтом. Такие решетки использовались для формирования вихревых пучков Бесселя.

В данной работе была поставлена задача моделирования генерации вихревых конических пучков с использованием бинарной криволинейной решетки.

2. Теоретические основы

Функция Бесселя j_m определяется формулой [10] $j_m(x) = 2^m \Gamma(m+1) x^{-m} J_m(x),$ (1) где $J_m(\cdot)$ – функция Бесселя первого рода с инлексом *m*

$$J_m(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(m+k+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{m+2k}.$$
 (2)

На рис. 1 представлены амплитуда и фаза функции Бесселя $J_m(ar)$ при a = 7 и m = 1, а также показано преобразование Фурье от функции Бесселя.

Возьмем одномодовый Бесселевый пучок, сформированный ДОЭ [11]:

$$U(r,\varphi) = C_{m,\alpha} J_m(\alpha r) e^{im\varphi}, \qquad (3)$$

где a = 7 и m = 1, $C_{m,a} = 1$. Амплитудно-фазовая картина входного распределения и ПФ от одномодового пучка Бесселя изображено на рис. 2.



Рис. 1. Амплитуда и фаза функции Бесселя $J_m(\alpha r)$, а также ПФ функции Бесселя



Рис. 2. Амплитуда и фаза моды Бесселя, а также $\Pi \Phi$ от одномодового пучка Бесселя

При умножении функции $U(r, \varphi)$ на несущую в виде e^{icx} (c – действительное число) будет происходить смещение кольцевого пространственного спектра пучка Бесселя (см. Таблицу I).





При варьировании параметра с наблюдаем сдвиг кольца в фокальной плоскости после преобразования Фурье.

Моделирование

Рассмотрим фазово-оптический элемент с передаточной функцией следующего типа [12]:

3.

$$\tau(r,\varphi) = e^{i\alpha r + im\varphi} e^{i\beta r\cos(\varphi)}, \ r < R, \qquad (4)$$

где $e^{i\alpha r+im\varphi}$ – спиральный аксикон, образующий тпорядок вихревого пучка Бесселя; $e^{i\beta rcos(\varphi)} = e^{i\beta x}$ – призматическая составляющая, соответствующая линейной несущей, отклоняющей пучок от оптической оси. VIII Международная конференция и молодёжная школа «Информационные технологии и нанотехнологии» (ИТНТ-2022) Том 1. Компьютерная оптика и нанофотоника

Далее для моделирования будем использовать бинарный аналог дифракционного элемента, определяемого (5):

$$\tau(r,\varphi) = e^{i\frac{\alpha}{2}(sgn[cos(\alpha r + \beta rcos(\varphi) + m\varphi)] - 1)}, r < R.$$
(5)

Создадим набор вихревых конических пучков. При моделировании элемент с передаточной функцией, определяемой (4) и дополненной линзой с фокусом f = 800 мм, освещался плоским лазерным пучком с длиной волны $\lambda = 532$ нм. Радиус элемента был взят 1 мм.

Уравнение (5) умножим на $e^{im_0\varphi}$

$$\tau_*(r,\varphi) = \tau(r,\varphi) \cdot e^{im_0\varphi},\tag{6}$$

где m_0 примем равным 3.

Показаны результаты моделирования генерации вихревых конических пучков с использованием бинарной криволинейной решетки, определяемой (5) с параметрами: m = 0 и m = 1, b = 30 мм⁻¹, a = 10 мм⁻¹ (см. Таблицу II), а также a = 20 мм⁻¹ (см. Таблицу III). Количество разбиений было взято 512.

Таблица II. Результаты моделирования генерации вихревых конических пучков с использованием бинарной криволинейной решетки при $\alpha = 10$ мм⁻¹



Таблица III. РЕЗУЛЬТАТЫ МОДЕЛИРОВАНИЯ ГЕНЕРАЦИИ ВИХРЕВЫХ КОНИЧЕСКИХ ПУЧКОВ С ИСПОЛЬЗОВАНИЕМ БИНАРНОЙ КРИВОЛИНЕЙНОЙ РЕШЕТКИ ПРИ α = 20 MM⁻¹

Фаза входного поля $ au(r, oldsymbol{arphi})$	Амплитуда ПФ

Приведенные результаты моделирования демонстрируют возможность формирования пары идеальных оптических вихрей [13, 14], радиус которых не зависит от порядка вихревого пучка m. Радиус формируемых пучков определяется параметром α , а расстояние между ними регулируется параметром β призматической составляющей.

4. Заключение

Продемонстрированы результаты моделирования генерации вихревых конических пучков с использованием бинарной криволинейной решетки. Показана возможность формирования пары идеальных оптических вихрей с варьируемыми параметрами.

ЛИТЕРАТУРА

- Paterson, L. Controlled rotation of optically trapped microscopic particles / L. Paterson, M.P. MacDonald, J. Arlt, W. Sibbett, P.E. Bryant, K. Dholakia // Science. – 2001. – Vol. 292. – P. 912-914.
- [2] Toyoda, K. Using optical vortex to control the chirality of twisted metal nanostructures / K. Toyoda, K. Miyamoto, N. Aoki, R. Morita, T. Omatsu // Nano Lett. - 2012. - Vol. 12. - P. 3645-3649.
- [3] Beijersbergen, M.W. Helical-wavefront laser beams produced with a spiral phase plate / M.W. Beijersbergen, R.P.C. Coerwinkel, M. Kristensen, J.P. Woerdman // Opt. Commun. – 1994. – Vol. 112. – P. 321-327.
- [4] Kotlyar, V.V. Diffraction of a finite-radius plane wave and a Gaussian beam by a helical axicon and a spiral phase plate / V.V. Kotlyar, A.A. Kovalev, R.V. Skidanov, O.Y. Moiseev, V.A. Soifer // J. Opt. Soc. Am. – 2007. – Vol. A 24. – P. 1955-1964.
- [5] Heckenberg, N.R. Generation of optical phase singularities by computer-generated holograms / N.R. Heckenberg, R. McDuff, C.P. Smith, A.G. White // Opt. Lett. – 1992. – Vol. 17. – P. 221-223.
- [6] Beijersbergen, M.W. Astigmatic laser mode converters and transfer of orbital angular momentum / M.W. Beijersbergen, L. Allen, H.E.L.O. van der Veen, J.P. Woerdman // Opt. Commun. – 1993. – Vol. 96. – P. 123-132.
- [7] Khonina, S.N. Generation and selection of laser beams represented by a superposition of two angular harmonics / S.N. Khonina, V.V. Kotlyar, V.A. Soifer, K. Jefimovs, J. Turunen // J. Mod. Opt. – 2004. – Vol. 51. – P. 761-773.
- [8] Topuzoski, S. Generation of optical vortices with curved fork-shaped holograms / S. Topuzoski // Opt. Quantum Electron. – 2016. – Vol. 48. – P. 1-6.
- [9] Alda, J. Laser and Gaussian beam propagation and transformation / J. Alda // Encyclopedia of Optical Engineering. – New York: "Marcel Dekker", 2003.
- [10] Abreu, L.D. A q-linear analogue of the plane wave expansion / L.D. Abreu, O. Ciaurri, J.L. Varona // Advances in Applied Mathematics. - 2013. - Vol. 50. - P. 415-428.
- [11] Балалаев, С.А. Реализация быстрого алгоритма преобразования Кирхгофа на примере бесселевых пучков / С.А. Балалаев, С.Н. Хонина // Компьютерная оптика. – 2006. – Т. 30. – С. 69-73.
- [12] Khonina, S.N. Application of binary curved fork grating for the generation and detection of optical vortices outside the focal plane / S.N. Khonina, A.V. Usinov, M.S. Kirilenko, A.A. Kuchmizhak, A.P. Porfirev // J. Opt. Soc. Am. B. – 2020. – Vol. 37(6). – P. 1714-1721.
- [13] Ostrovsky, A.S. Generation of the "perfect" optical vortex using a liquid-crystal spatial light modulator / A.S. Ostrovsky, C. Rickenstorff, V. Arrizón // Opt. Lett. - 2013. - Vol. 38. - P. 534-536.
- [14] Khonina, S.N. Caustics of non-paraxial perfect optical vortices generated by toroidal vortex lenses / S.N. Khonina, S.I. Kharitonov, S.G. Volotovskiy, V.A. Soifer // Photonics. – 2021. – Vol. 8. – P. 259.