# Моделирование распространения круговых пучков Эйри в параболическом волокне

Е.О. Монин<sup>1</sup>, С.Г. Волотовский<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Самарский национальный исследовательский университет им. академика С.П. Королева, Московское шоссе 34А, Самара, Россия, 443086

<sup>2</sup>Институт систем обработки изображений РАН – филиал ФНИЦ «Кристаллография и фотоника» РАН, Молодогвардейская 151, Самара, Россия, 443001

Аннотация. Исследование поведения различных типов самофокусирующихся лазерных пучков в параболических средах расширяет спектр оптических сигналов, используемых для телекоммуникации. В частности, дробное преобразование Фурье используется для описания волокон с параболическим показателем преломления. В данной работе рассматриваются круговые пучки Эйри, которые имеют радиальную зависимость. Было выполнено моделирование прохождения данных пучков через оптическое волокно с параболическим показателя преломления на основе использования дробного преобразования Фурье.

#### 1. Введение

Последнее время внимание исследователей обращено на различные пучки, обладающие свойством автофокусировки [1-9], среди которых круговые пучки Эйри [10-14], пучки Пирси [15-17], гипергеометрические [18-21] и другие пучки [22, 23]. Свойство резкой автофокусировки, присущее таким пучкам, востребовано при оптическом манипулировании [24-26], полезно для многофотонной полимеризации [27], используется при нелинейных эффектах [28] и для поляризационных преобразований [29, 30].

Функции Эйри являются бесконечно протяжёнными и не обладают конечной энергией, поэтому для их физической реализации требуется усечение. В [11] были рассмотрены пучки Эйри с конечной энергией, представляющие собой произведение классической моды Эйри и экспоненциальной функции. Хотя умножение на экспоненциальную [11] или гауссову [12] функцию позволяет достаточно просто формировать такие пучки с помощью пространственного модулятора света, в обоих случаях формируемые пучки фактически перестают быть бездифракционными, хотя приблизительно сохраняют свой вид до некоторого расстояния.

В работе [13] был рассмотрен иной способ усечения бесконечной моды Эйри – с помощью прямоугольной апертуры, усекающей функцию в положительной части аргумента при спадании её практически до нуля, а в отрицательной части – до п-го нуля. В [13] проводилось сравнение степени расходимости трёх типов усечённых пучков Эйри: экспоненциальных, гауссовых и ограниченных диафрагмой – и было численно показано, что в последнем случае осциллирующая структура пучка и чётко выделенный максимум интенсивности сохраняется гораздо дольше, чем в двух первых.

В данной работе выполнено численное исследование поведения круговых пучков Эйри, ограниченных круговой апертурой (аналогично работе [13]), в оптическом волокне с параболическим изменением показателя преломления на основе использования дробного преобразования Фурье [31-33].

### 2. Круговые пучки Эйри

В данной работе рассматриваются круговые пучки Эйри. Они представляют собой радиально симметричные пучки, интенсивность которых по радиусу описывается функцией Эйри [10]:

$$Ai(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left[i\left(\frac{t^3}{3} - xt\right)\right] dt$$
(1)

В работе [14] рассмотрены вихревые пучки Эйри, радиальная составляющая которых выражается через усечённые по п-му корню или экстремуму ограниченные функции Эйри [13]. При распространении такие пучки сохраняют выраженную кольцевую структуру, аналогично модам Лагерра-Гаусса, хотя соотношение радиусов колец меняется. Заметим, что рассмотренный в работе [14] тип вихревых функций Эйри существенно отличается от круговых функций Эйри, предложенных в работах [1-3], для которых характерна резкая автофокусировка. Таким образом, выбор точки вращения при формировании круговых пучков из одномерных распределений существенно меняет свойства пучка.

После «раскручивания» функции (1) способом [1-3], были разделены мнимая и реальная часть комплексного распределения полученной функции. Мнимая часть представляет собой периодическую незатухающую функцию, причем в интересующей нас зоне существенно меньше действительной составляющей. Так что в дальнейшем мы будем рассматривать только ее. Так же будем рассматривать только те значения, которые попали в некий радиус, так как моделирование будет проходить в круглом волноводе:

$$R_{Ai}(r,\rho,\omega) = \operatorname{Re}\left\{Ai\left[\omega(r-\rho)\right] \cdot \operatorname{circ}\left(\frac{r}{R_{\max}}\right)\right\}$$
(2)

Параметры *р* и *ω* отвечают за радиус ограничивающей апертуры и масштабное увеличение соответственно.

На рисунке 1 показано распределение, полученное при помощи полученной формулы (2). При моделировании были использованы следующие значения:  $\rho = 1$ ,  $\omega = 6$ .



Рисунок 1. Круговой пучок Эйри.

Также в данной работе рассматриваются вихревые круговые пучки Эйри, обладающие орбитальным угловым моментом. Распространение таких пучков в свободном пространстве исследовалось в работах [4, 34, 35]. Также азимутально-модулированные круговые пучки Эйри, которые можно рассматривать как суперпозицию вихревых круговых пучков Эйри, предложены и исследованы в работе [36].

Вихревые круговые пучки описываются следующим выражением:

$$\Psi_{Ai,l}(\mathbf{x},\mathbf{y},\boldsymbol{\rho},\boldsymbol{\omega}) = R_{Ai}(\sqrt{x^2 + y^2},\boldsymbol{\rho},\boldsymbol{\omega}) \cdot (x + iy)^l$$
(3)

Рисунок 2 демонстрирует пучки с разным вихревым порядком *l*.



**Рисунок 2.** Вихревые круговые пучки Эйри: l = 1 (a), l = 4 (б) и l = 7 (в).

### 3. Дробное преобразование Фурье

Дробное преобразование Фурье [31, 32] используется для описания прохождения лазерного излучения через оптическое волокно с параболическим показателем преломления (рисунок 3). Для ограниченного волокна могут быть найдены лазерные моды с распределениями, ограниченными в объектной и спектральной областях.



Рисунок 3. Профиль волновода.

Для расчетов распространения вихревых круговых пучков Эйри в параболическом волокне использовалось дробное преобразование Фурье в следующем виде:

$$F(u,v,z) = -\frac{ik}{2\pi f \sin \tau} \exp\left\{\frac{ik\cos\tau(u^2+v^2)}{2f\sin\tau}\right\} \times$$

$$\times \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} g(x,y) \exp\left\{\frac{ik\cos\tau(x^2+y^2)}{2f\sin\tau} - \frac{ik(xu+yv)}{f\sin\tau}\right\} dxdy$$

$$\Gamma \det \tau = \frac{z}{f} \cdot \frac{\pi}{2}.$$
(4)

Заметим, что выражение (4) имеет особенности (деление на ноль) в случае, когда значение z = 2nf, n - целое. Также вблизи этих точек наблюдается высокая погрешность. Чтобы решить данную проблему, рассмотрим весь путь распространения пучка и поделим этот путь на 4 части, как представлено на рисунке 4.

#### Рисунок 4. Полный период с отрезками.

Наименьшее влияние погрешности при вычислении будет на отрезке  $\left[\frac{1}{2}f, \frac{3}{2}f\right]$ . Тогда чтобы промоделировать продольное распространение с помощью формулы (4) на отрезке [f, 2f] следует рассчитать поперечное распределение в плоскости  $z = \frac{1}{2}f$  и выполнить для него дробное преобразование Фурье на расстояние наименьшей погрешности. Тем самым мы избежим деления на ноль в точке z = 2f. Аналогично рассчитываются остальные отрезки. Однако для расчета первого отрезка [0, f] нам нужно найти распределение в плоскости

 $z = -\frac{1}{2}f$ . Получается, что нужно знать, что было до нашего входного пучка. Тогда вспомним, что дробное преобразование Фурье – функция периодическая вдоль оси *z* с периодом равным

4 f. Из этого следует, что для расчета первого отрезка можно рассматривать пучок в плоскости

$$z = -\frac{1}{2}f + 4f = \frac{7}{4}f.$$

# 4. Моделирование

Результаты моделирования с использованием выражения (4) и алгоритма, описанного в предыдущем разделе, приведены на рисунках 5-9.

На рисунках 5-8 показаны продольные картины на периоде [0,4f], f=1000 мм, входной размер пучка 5 мм × 5 мм. Как видно, до плоскости фокуса (z=f) имеет место самофокусировка пучка (максимальная концентрация интенсивности на оптической оси) на расстоянии z=660 мм. Аналогичный эффект для одномерных дробных пучков Эйри отмечался в работе [9]. Нужно заметить, что расстояние самофокусировки не зависит от порядка оптического вихря.



**Рисунок 5.** Продольное распространение пучка для l = 0.



**Рисунок 6.** Продольное распространение пучка для l = 1.



**Рисунок 7.** Продольное распространение пучка для l = 4.

О. Монин, С.Г. Волотовский



**Рисунок 8.** Продольное распространение пучка для l = 7.

Поперечное распределение пучков в плоскости самофокусировки при z = 660 мм показано на Рисунке 9.



Рисунок 9. Поперечный вид пучков.

# 5. Вывод

В работе выполнено численное исследование поведения вихревых круговых пучков Эйри, ограниченных круговой апертурой, в оптическом волокне с параболическим изменением показателя преломления. Для моделирования использовалось дробное преобразование Фурье, реализованное на основе алгоритма, позволяющего корректно рассчитывать поле в особых точках (при делении на ноль) и вблизи них. Для решения данной проблемы алгоритм предусматривает смещение на половину фокусного расстояния. Результаты моделирования показали, что расстояние самофокусировки круговых пучков Эйри не зависит от порядка оптического вихря.

### 6. Благодарности

Работа выполнена при поддержке Федерального агентства научных организаций (соглашение № 007-ГЗ/ЧЗ363/26).

# 7. Литература

- [1] Efremidis, N.K. Abruptly autofocusing waves / N.K. Efremidis, D.N. Christodoulides // Opt. Lett. 2010. Vol. 35(23). P. 4045-4047.
- [2] Papazoglou, D.G. Observation of abruptly autofocusing waves / D.G. Papazoglou, N.K. Efremidis, D.N. Christodoulides, S. Tzortzakis // Opt. Lett. 2011. Vol. 36. P. 1842-1844.
- [3] Chremmos, I. Pre-engineered abruptly autofocusing beams / I. Chremmos, N.K. Efremidis, D.N. Christodoulides // Opt. Lett. 2011. Vol. 36(10). P. 1890-1892.

- [4] Davis, J.A. Abruptly autofocusing vortex beams / J.A. Davis, D.M. Cottrell, D. Sand // Opt. Express. 2012. Vol. 20(12). P. 13302-13310.
- [5] Man, Z. Tight focusing of quasi-cylindrically polarized beams / Z. Man, C. Min, S. Zhu, X.-C. Yuan // J. Opt. Soc. Am. A. – 2014. – Vol. 31. – P. 373-378.
- [6] Chremmos, I.D. Abruptly autofocusing and autodefocusing optical beams with arbitrary caustics / I.D. Chremmos, Z. Chen, D.N. Christodoulides, N.K. Efremidis // Phys. Rev. A. – 2012. – Vol. 85(2). – P. 023828.
- [7] Efremidis, N.K. Accelerating and abruptly autofocusing matter waves / N.K. Efremidis, V. Paltoglou, W. von Klitzing // Phys. Rev. A. 2013. Vol. 87(4). P. 043637.
- [8] Kovalev, A.A. Auto-focusing accelerating hyper-geometric laser beams / A.A. Kovalev, V.V. Kotlyar, A.P. Porfirev // J. Opt. 2016. Vol. 18. P. 025610-025617.
- Khonina, S.N. Fractional Airy beams / S.N. Khonina, A.V. Ustinov // Journal of the Optical Society of America A. – 2017. – Vol. 34(11). – P. 1991-1999.
- [10] Vallee, O. Airy functions and applications in physics / O. Vallee, M. Soares. London: Imperial College Press, 2004. – 194 p.
- [11] Siviloglou, G.A. Accelerating finite energy Airy beams / G.A. Siviloglou, D.N. Christodoulides // Opt. Letters. – 2007. – Vol. 32(8). – P. 979-981.
- [12] Banders, M.A. Airy-Gauss beams and their transformation by paraxial optical systems / M.A. Banders, J.C. Gutierrez-Vega // Opt. Express. 2007. Vol. 15(25). P. 16719-16728.
- [13] Хонина, С.Н. Ограниченные 1D пучки Эйри: лазерный веер / С.Н. Хонина, С.Г. Волотовский // Компьютерная оптика. 2008. –Т. 32, № 2. С. 168-174.
- [14] Khonina, S.N. Specular and vortical Airy beams / S.N. Khonina // Optics Communications. 2011. – Vol. 284. – P. 4263-4271.
- [15] Nye, J.F. Evolution from a Fraunhofer to a Pearcey diffraction pattern / J.F. Nye // J. Opt. A: Pure Appl. Opt. – 2003. – Vol. 5. – P. 495-502.
- [16] Ring, J. Auto-focusing and self-healing of Pearcey beams / J. Ring, J. Lindberg, A. Mourka, M. Mazilu, K. Dholakia, M. Dennis // Opt. Express. 2012. Vol. 20. P. 18955-18966.
- [17] Deng, D. Virtual source of a Pearcey beam / D. Deng, C. Chen, X. Zhao, B. Chen, X. Peng, Y. Zheng // Opt. Lett. 2014. Vol. 39. P. 2703-2706.
- [18] Котляр, В.В. Оптические чистые вихри и гипергеометрические моды / В.В. Котляр, С.Н. Хонина, А.А. Алмазов, В.А. Сойфер // Компьютерная оптика. 2005. Т. 27. С. 21-28.
- [19] Котляр, В.В. Гипергеометрические моды / В.В. Котляр, Р.В. Скиданов, С.Н. Хонина, С.А. Балалаев // Компьютерная оптика. 2006. Т. 30. С. 16-22.
- [20] Karimi, E. Hypergeometric-Gaussian modes / E. Karimi, G. Zito, B. Piccirillo, L. Marrucci, E. Santamato // Opt. Lett. 2007. Vol. 32. P. 3053.
- [21] Kotlyar, V.V. Generating hypergeometric laser beams with a diffractive optical element / V.V. Kotlyar, A.A. Kovalev, R.V. Skidanov, S.N. Khonina, J. Turunen // Applied Optics. – 2008. – Vol. 47(32). – P. 6124- 6133.
- [22] Zhang, P. Nonparaxial Mathieu and Weber Accelerating Beams / P. Zhang, Y. Hu, T.C. Li, D. Cannan, X.B. Yin, R. Morandotti, Z.G. Chen, X. Zhang // Phys. Rev. Lett. 2012. Vol. 109. P. 193901.
- [23] Aleahmad, P. Fully Vectorial Accelerating Diffraction-Free Helmholtz Beams / P. Aleahmad, M.A. Miri, M.S. Mills, I. Kaminer, M. Segev, D.N. Christodoulides // Phys. Rev. Lett. – 2012. – Vol. 109. – P. 203902.
- [24] Хонина, С.Н. Формирование лазерных пучков Эйри с помощью бинарно-кодированных дифракционных оптических элементов для манипулирования микрочастицами / С.Н. Хонина, Р.В. Скиданов, О.Ю. Моисеев // Компьютерная оптика. – 2009. – Т. 33, № 2. – С. 138-146.
- [25] Zhang, P. Trapping and guiding microparticles with morphing autofocusing Airy beams / P. Zhang, J. Prakash, Z. Zhang, M.S. Mills, N.K. Efremidis, D.N. Christodoulides, Z. Chen // Opt. Lett. 2011. Vol. 36(15). P. 2883-2885.
- [26] Jiang, Y. Radiation force of abruptly autofocusing Airy beams on a Rayleigh particle / Y. Jiang, K. Huang, X. Lu // Opt. Express. – 2013. – Vol. 21(20). – P. 24413-24421.

- [27] Manousidaki, M. Abruptly autofocusing beams enable advanced multiscale photopolymerization / M. Manousidaki, D.G. Papazoglou, M. Farsari, S. Tzortzakis // Optica. – 2016. – Vol. 3(5). – P. 525-530.
- [28] Panagiotopoulos, P. Sharply autofocused ring-Airy beams transforming into non-linear intense light bullets / P. Panagiotopoulos, D.G. Papazoglou, A. Couairon, S. Tzortzakis // Nat. Commun. – 2013. – Vol. 4. – P. 2622.
- [29] Liu, S. Observation of abrupt polarization transitions associated with spin-orbit interaction of vector autofocusing Airy beams / S. Liu, P. Li, M. Wang, P. Zhang, J. Zhao // in Frontiers in Optics. – 2013. – Vol. FW1A(5) – P. 1-7.
- [30] Liu, S. Abrupt polarization transition of vector autofocusing Airy beams / S. Liu, M. Wang, P. Li, P. Zhang, J. Zhao // Opt. Lett. 2013. Vol. 38(14). P. 2416-2418.
- [31] Alieva, T. Fractional transforms in optical information processing / T. Alieva, M.J. Bastiaans, M.L. Calvo // J. Appl. Signal Processing. – 2005. – Vol. 10. – P. 1-22.
- [32] Kirilenko, M.S. Calculation of eigenfunctions of a bounded fractional Fourier transform / M.S. Kirilenko, R.O. Zubtsov, S.N. Khonina // Computer Optics. 2015. Vol. 39(3). P. 332-338.
- [33] Mossoulina, O.A. Simulation of vortex laser beams propagation in parabolic index media based on fractional Fourier transform / O.A. Mossoulina, M.S. Kirilenko, S.N. Khonina // Journal of Physics: Conference Series. – 2016. – Vol. 741. – P. 012142-012148.
- [34] Dai, H.T. Propagation dynamics of an optical vortex imposed on an Airy beam / H.T. Dai, Y.J. Liu, D. Luo, X.W. Sun // Opt. Lett. 2010. Vol. 35. P. 4075-4077.
- [35] Chen, B. Propagation of sharply autofocused ring Airy Gaussian vortex beams / B. Chen, C. Chen, X. Peng, Y. Peng, M. Zhou, D. Deng // Opt. Express. 2015. Vol. 23. P. 19288-19298.
- [36] Porfirev, A.P. Generation of the azimuthally modulated circular superlinear Airy beams / A.P. Porfirev, S.N. Khonina // Journal of the Optical Society of America B. – 2017. – Vol. 34(12). – P. 2544-2549.

# Modelling of distribution of circular beams of airy in parabolic fiber

E.O. Monin<sup>1</sup>, S.G. Volotovsky<sup>2</sup>

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

**Abstract.** The study of the behavior of various types of self-focusing laser beams in parabolic environments extends the spectrum of optical signals used for telecommunications. In particular, a fractional Fourier transform is used to describe fibers with a parabolic refractive index. In this paper we consider circular Airy beams, which have a radial dependence. Modeling of the passage of these beams through an optical fiber with a parabolic change in the refractive index was performed on the basis of the use of a fractional Fourier transform.

Keywords: Circular beams of Airy, Autofocusing, Parabolic fiber, Fractional Fourier transform.