



بیست و یکمین کنفرانس اپتیک و فوتونیک ایران
و هفتمین کنفرانس مهندسی و فناوری فوتونیک ایران
۲۳ تا ۲۵ دی ماه ۱۳۹۳، دانشگاه شهید بهشتی



تولید پرتو حلقوی و موج بسلی توسط تیغه منطقه ای فرنل اصلاح فاز شده

آرش ثباتیان، بهار مشگین قلم

ارومیه، دانشگاه ارومیه، دانشکده علوم، گروه فیزیک

چکیده - در این مقاله به بررسی خواص کانونی FZP با شیفت فازی شعاعی پرداخته شده است که موج تخت ورودی را به پرتو حلقوی در کانون تبدیل می نماید. بهره بالا و قابل کنترل بودن از مزایای این روش است. با محاسبات مستقیم نشان داده شده که FZP با شیفت فازی شعاعی منجر به کانون حلقوی می شود. تمامی نتایج ابتدا توسط شبیه سازی بدست آمده و سپس با آزمایشات تجربی تایید شده اند و در نهایت به وضوح دیده می شود که در فاصله خاصی از کانون، پرتو حلقوی به پرتو بسلی تبدیل می شود و خط کانونی را ایجاد میکند.

کلید واژه - پراش فرنل، پرتو بسلی، تیغه منطقه ای فرنل، عدسی های پراشی

Generation of circular vortex and Bessel beam by a corrected-phase Fresnel zone plate

Arash Sabatyan, Bahar Meshginqalam

The Physics Department, Faculty of Sciences, Urmia University, Kilometer 11 Urmia-Serow Road, Urmia, Iran

Abstract- In this paper, focusing properties of a radially shifted zone plate was examined. This FZP can turn an incident plane wave into an annular beam at its focal plane. High efficiency and flexibility are the advantages of this method. By performing direct calculations, it is shown that a radially shifted zone plate produces annulus focus. All results are completely verified by experiments. Finally, it is clearly revealed that at a certain distance from the focal plane, an annular beam is transformed into a Bessel beam, and a focal line is formed.

Keywords: Fresnel diffraction, Bessel beam, Fresnel zone plate, Diffractive lenses

مقدمه

مانند عدسی واگرا عمل می‌کند. در ناحیه دوم $r_m > \alpha R$ و مانند FZP عادی رفتار میکند. از جایی که کمترین سایز مشخصه FZP مورد نظر خیلی بزرگتر از طول موج نور است، تئوری پراش اسکالر به فرم قطبی برای مطالعه خواص پراشی RPS_FZP استفاده میشود. [5] با صرفنظر از برخی ثابتها، دامنه موج پراشی در فاصله Z از FZP به صورت زیر بدست می‌آید:

$$(۴) \quad U(r) = \frac{-i \exp(ikz)}{\lambda z} \exp\left(\frac{ikr^2}{2z}\right) \times \int_0^a t(r') \exp\left(\frac{ikr'^2}{2z}\right) J_0\left(\frac{kr r'}{z}\right) r' dr'$$

$k = \frac{2\pi}{\lambda}$ ، شعاع FZP، r, r' مختصات شعاعی در صفحه جسم و تصویرند و $t(r')$ دامنه عبور FZP است. در حالت کلی داریم:

$$t(r') = \sum_{n=-\infty}^{\infty} A_n \exp\left[-i2\pi m \frac{(r' - \alpha R)^2}{r_1^2}\right] \quad (۵)$$

$r_1^2 = 2\lambda f$ و A_n ضریب بسط است. با جاگذاری (۵) در (۴) و ساده سازی، رابطه زیر در کانون $z = f$ بدست می

$$\text{آید. (۶)} \quad U(r) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \int_0^a \exp\left(\frac{ink\alpha R r'}{f}\right) J_0\left(\frac{kr r'}{f}\right) r' dr' \quad (۶)$$

بانه کارگیری خواص تابع بسل: (۷) $\exp(ix) = \sum_{m=0}^{\infty} i^m J_m(x)$

(J_m) تابع بسل مرتبه m است و جاگذاری (۷) در (۶) و در نظر گرفتن خاصیت تعامد توابع بسل [6]، خواهیم داشت:

$$U(r) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \int_0^a i^m J_m\left(\frac{nk\alpha R r'}{f}\right) J_0\left(\frac{kr r'}{f}\right) r' dr' \quad (۸) \\ \propto \delta(r - \alpha R)$$

پس توزیع شدت در کانون به صورت حلقوی است. می‌توان رابطه (۴) را با استفاده از روش تبدیل فوریه به صورت زیر نوشت: (۹)

$$I(r) = \left| F^{-1}\{F[t(r)]\} \{F[h(r)]\} \right|^2 \quad (۹)$$

F تبدیل فوریه و $h(r) = \exp\left(\frac{ikr^2}{2z}\right)$ پاسخ ضربه فضای آزاد

است. نتایج اولیه شبیه سازی نشان می‌دهد که RPS_FZP در کانون پرتو حلقوی تشکیل می‌دهد و شعاع آن رفته رفته کاهش می‌یابد تا پرتو بسل را در فاصله مشخصی از پرتو حلقوی ایجاد کند. برای بررسی خواص کانونی قطعه، تعدادی نمونه با شعاع یکسان

معمولاً پرتو حلقوی با توزیع گاوسی در جهت شعاعی تولید می‌شود و می‌تواند از تفاضل دو پرتو گاوسی با بیشینه شدت یکسان و پهنای متفاوت بدست آید. [1] FZP (تیغه منطقه ای فرنل) دارای فاز مربعی مانند لنز همگراست و موج تخت ورودی را به موج کروی تبدیل کرده و کانون نقطه ای ارائه می‌دهد. قطعه مورد بررسی FZP با شیفت فازی شعاعی است (RPS-FZP) و می‌توان آن را به صورت ترکیبی از عدسی همگرا و انگیزکن دانست که موج تخت ورودی را به پرتو حلقوی در کانون تبدیل میکند. [2,3] Hidaka قبلاً ساختاری از FZP را برای تولید پرتو حلقوی معرفی کرده است که در آن با به کارگیری یک لنز مناسب یک پرتو غیر پراشی تولید شده است. [4] مزیت مدل ما در سادگی ایجاد شیفت فازی و تولید و کنترل دقیق کانون حلقه ای دلخواه و اما مهمتر در تولید پرتو بسل در فاصله مشخصی از کانون بدون نیاز به عدسی است.

تئوری و شبیه سازی

FZP دارای توزیع فازی درجه دو است.

$$\phi(r) = \frac{-2\pi}{\lambda} \frac{r^2}{2f} \quad (1)$$

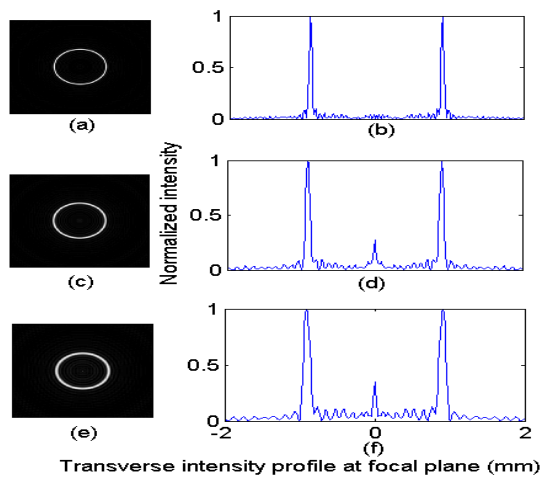
r فاصله شعاعی از مرکز FZP، λ طول موج و f کانون است. با شیفت فازی قطعه خواهیم داشت:

$$\phi(r) = \frac{-2\pi}{\lambda} \frac{(r - \alpha R)^2}{2f} \quad 0 < \alpha < 1 \quad (۲)$$

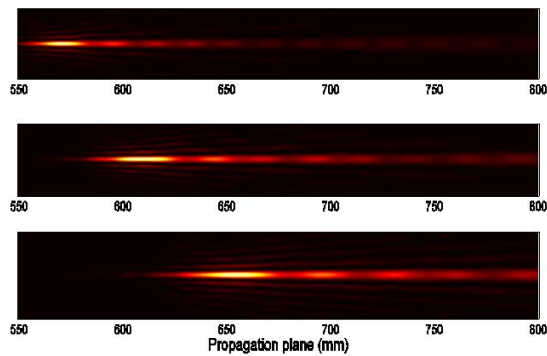
R شعاع FZP و α پارامتر کنترلی است. فاز قطعات باید مضرب صحیحی از π باشد تا اختلاف راه نوری پرتوهای پراشی از مناطق مجاور تا کانون، مضرب صحیحی از λ شود. For FZP $\frac{2\pi}{\lambda} \frac{r^2}{2f} = n\pi$

$$\frac{2\pi}{\lambda} \frac{(r - \alpha R)^2}{2f} = m\pi \quad \text{For RPS_FZP} \quad (۳)$$

از رابطه بالا تعداد کل مناطق برای FZP برابر است با: $N = \frac{R^2}{\lambda f}$ در حالی که برای RPS_FZP، دو ناحیه ایجاد می‌شود: $r_m - \alpha R = \pm \sqrt{m\lambda f}$ ، برای حالتی که $r_m < \alpha R$ باشد، پهنای حلقه‌ها رفته رفته افزایش یافته و این ناحیه



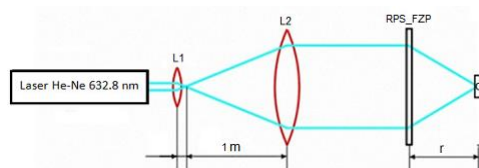
شکل ۲: توزیع شدت عرضی (سمت چپ) و پروفایل شدت (سمت راست) نمونه‌هایی با $R=6\text{mm}$ و $\alpha = 0.15$ و $f=500$ و $f=750$, $f=1000\text{mm}$ (به ترتیب از بالا به پایین)



شکل ۳: سطح مقطع انتشار موج بسلی هنگام انتشار در امتداد محور نوری را برای سه نمونه با مقادیر $\alpha = 0.1, 0.15, 0.2$ و $R=6\text{mm}$ و $f=500\text{mm}$ از بالا به پایین

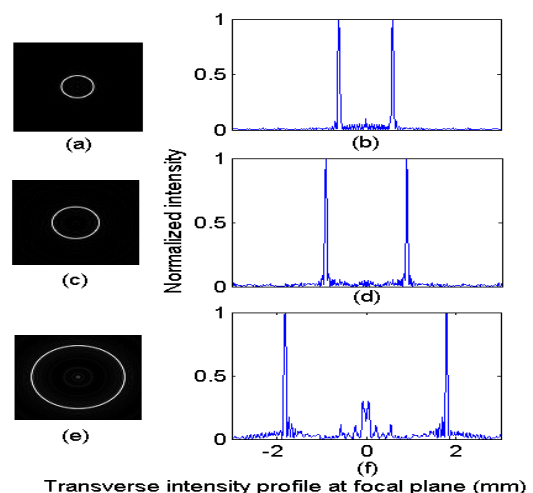
بررسی تجربی

برای آزمایش نتایج شبیه سازی؛ نمونه های مورد نظر بر روی فیلم های شفاف چاپ شدند. رزولوشن چاپ 2400 dpi بود، که در طراحی نمونه ها باید در نظر گرفته می شد. نمونه های پراشی تحت تابش لیزر هلیوم-نئون قرار گرفتند و شدت نور پراشی در کانون و بعد از آن، توسط CCD ثبت شد. شکل ۴ چیدمان آزمایش را نشان می دهد.



شکل ۴: چیدمان آزمایش

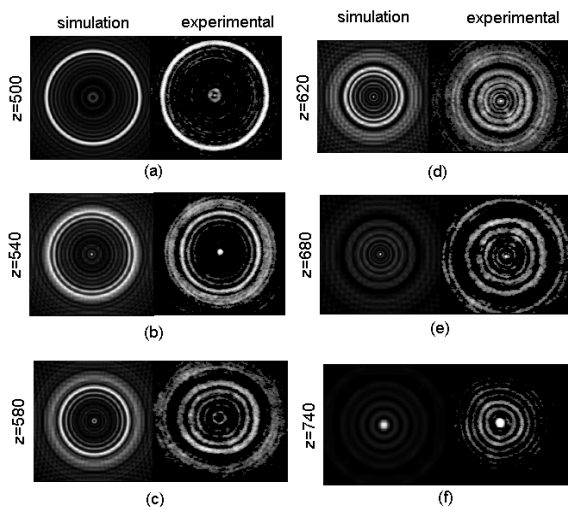
مقادیر مختلف $f=500\text{mm}$ و $R=6\text{mm}$ و $\alpha = 0.1, 0.15, 0.3$ در نظر گرفته شد و توزیع شدت در کانون توسط رابطه (۹) شبیه سازی شد. شکل ۱، توزیع شدت را برای مقادیر مختلف α در کانون نشان میدهد. با افزایش α ، شعاع حلقه افزایش می‌یابد در حالی که پهنای آن تغییر نمی کند و شعاع حلقه ۰.۶، ۰.۹ و ۱.۸ بدست آمد که توسط رابطه (۸) به صورت αR پیشنهاد میشود. پس شعاع حلقه به طور دقیق توسط α کنترل می شود. در مرحله بعد شعاع $R=6\text{mm}$ و $\alpha = 0.15$ ثابت نگه داشته شده و تاثیر کانونهای مختلف $f = 500, 750, 1000\text{mm}$ بررسی شد. در شکل ۲ دیده می‌شود که تغییر کانون RPS_FZP هیچ تاثیری روی شعاع حلقه کانونی ندارد و از طرف دیگر پهنای حلقه با افزایش کانون، افزایش می‌یابد که با توجه به معیار ریلی قابل قبول است زیرا کانون بزرگتر، تابع پخشیدگی نقطه گسترده تری دارد.



شکل ۱: توزیع شدت عرضی (سمت چپ) و پروفایل شدت (سمت راست) نمونه‌هایی با $R=6\text{mm}$ و $\alpha = 0.1, 0.15, 0.3$ از بالا به پایین. شعاع حلقه تولیدی نمونه ها به ترتیب 0.6mm و 0.9 و 1.8 است.

شکل ۳ سطح مقطع انتشار موج بسلی هنگام انتشار در امتداد محور نوری را برای سه نمونه با مقادیر $\alpha = 0.1, 0.15, 0.2$ و $R=6\text{mm}$ و $f=500\text{mm}$ از بالا به پایین، نشان می دهد. پرتو بسلی تولید شده در فاصله معلوم از کانون، وابسته به α است.

این به خاطر ترکیب پرتوهای همگرا و واگرا توسط RPS_FZP است.



شکل ۷: روند تغییرات شدت پرتو حلقه‌ای در امتداد محور نوری (z) به صورت شبیه سازی و تجربی. نمونه ای با $f=500\text{mm}$ و $\alpha=0.3$ در نظر گرفته شده است.

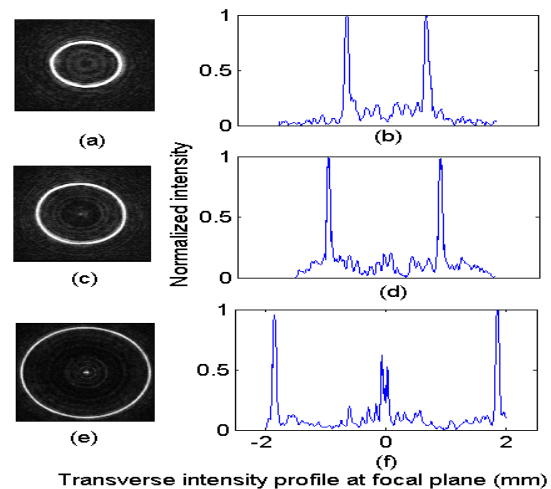
نتیجه گیری

ما آشکارا نشان دادیم که می توان توسط FZP با شیفیت فازی شعاعی، پرتو حلقوی با شعاع دلخواه تولید کرد. به علاوه با انتشار پرتو حلقه‌ای در امتداد محور اپتیکی، شعاع آن رفته رفته کاهش می یابد و پرتو بسلی در فاصله خاصی از کانون تولید می شود. تاثیر پارامتر کنترلی α (که میزان شیفیت را مشخص می کند) و کانون در رفتار پرتو حلقه‌ای و بسلی تشکیل شده مطالعه شد. تمامی نتایج توسط آزمایش تایید شدند.

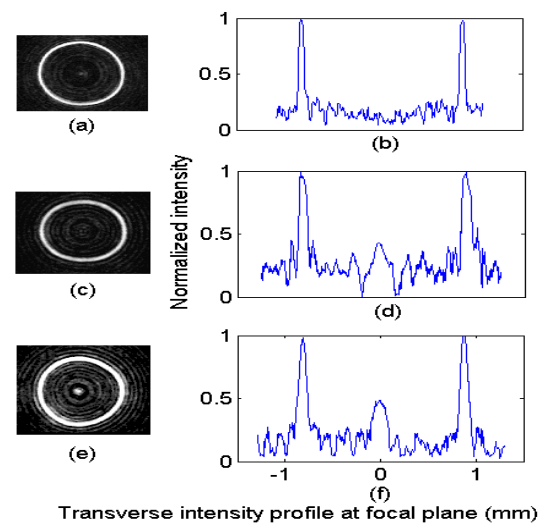
مراجع

- [1] L. M. Soroko, "Axicons and meso-optical imaging devices," in Progress in Optics, E. Wolf, ed. (Elsevier, 1989), Vol. 27,
- [2] M. Duocastella and C. B. Arnold, "Bessel and annular beams for materials processing," Laser Photon. Rev. 6, 607-621
- [3] Hoseini. S. A, Sabatyan. A, "Converting plane wave into the focusing ring by radial phase shifted FZP " Iranian Conference on Optics & Laser Engineering, 9- 10 Oct 2013, Esfahan – IRAN
- [4] T. Hidaka, "Generation of a diffraction-free laser beam using a specific Fresnel zone plate," Jpn. J. Appl. Phys. 30, 1738-1739 (1991)
- [5] J. W. Goodman, Introduction to Fourier Optics, 3rd ed. (Roberts & Company, 2005)
- [6] H. G. Weber and G. B. Arfken, Essential Mathematical Methods for Physicists, 6th ed. (Academic, 2003)

نتایج بدست آمده در شکل های ۱ و ۲ به طور تجربی در شکل های ۵ و ۶ به صورت کامل تایید می شود.



شکل ۵: توزیع شدت عرضی تجربی (سمت چپ) و پروفایل شدت تجربی (سمت راست) نمونه ها با $R=6\text{mm}$ و $\alpha=0.1, 0.15, 0.3$. شعاع حلقه تولیدی نمونه ها به ترتیب به صورت 0.9 و 0.6mm محاسبه شده است.



شکل ۶: توزیع شدت عرضی تجربی (سمت چپ) و پروفایل شدت تجربی (سمت راست) نمونه ها با $R=6\text{mm}$ و $\alpha=0.15$ و کانونهای $f=500, 750, 1000\text{mm}$ (به ترتیب از بالا به پایین)

شکل ۷ به صورت کیفی نشان می دهد که شعاع پرتو حلقوی رفته رفته کاهش می یابد تا در فاصله خاصی از کانون تبدیل به پرتو بسلی می شود. نتایج تجربی و شبیه سازی برای نمونه ای با $f=500\text{mm}$ و $\alpha=0.3$ به منظور مقایسه یکجا آورده شده اند. در فاصله ای در حدود نصف فاصله کانونی دورتر از کانون، پرتو بسلی شکل می گیرد و