Journal of Applied Electromagnetics

Vol. 9, No.2, 2021-2022 (Serial No. 23)

Measurement of the Wedge Angle and Bending of the Two Faces of the Laser Disk Active Medium Using a Single Shot Interference Pattern

M. R. Jafarfard^{*1}, M. H. Daemi²

* Physics Department, Iran University of Science and Technology, Tehran, Iran

(Received: 21/12/2020; Accepted: 15/06/2021)

Abstract

In this paper, we have introduced a measurement scheme for the wedge angle and bending of the faces of the laser disk active medium. To increase the efficiency of the laser, the front face of the medium has been coated with an antireflection coating. In addition, a small wedge angle between the two faces of the medium has been considered to avoid the etalon effect inside the medium. Pumping the active medium causes thermodynamic effects and deformation of the faces of the medium. Characterization of this deformation is necessary for designing an adaptive optics and retrieving it in the resonator. For this purpose, a visible laser has been utilized which unlike the pumping beam has multi reflections from the faces of medium and contains the information of both wedge and bending. We have demonstrated that with a single shot interference pattern the information of the wedge and front and back faces of the medium can be measured.

Keywords: Disk Laser, Phase Measurement, Fourier Optics

. نشربه علمی «الکترومغناطیس کاربردی » سال نهم، شماره ۲، پاییز و زمستان ۱۴۰۰؛ ص ۶۲– ۵۹

^{علمی ۔پ}ژو^{هشی} اندازهگیری زاویه و خمش دو وجه محیط فعال لیزر دیسک با استفاده از تک عکس تداخلی

محمدرضا جعفرفرداً"، محمدحسين دائمي

 ۱ – استادیار دانشکده فیزیک دانشگاه علم و صنعت ایران ۲ – استادیار مرکز ملی علوم و فنون لیزر ایران (دریافت: ۱۳۹۹/۱۰/۰۱، پذیرش:۱۴۰۰/۳۲۵)

چکیدہ

در این مقاله یک روش تداخلی برای اندازه گیری زاویه بین دو صفحه لیزر دیسک و خمش هر دو وجه محیط فعال لیزر دیسک معرفی میشود. برای افزایش بازدهی محیط فعال وجه جلویی آن با یک لایه ضد بازتابی برای طول موج باریکه پمپ کاواک لیزر پوشانده شده است. همچنین برای جلوگیری از اثر اتالونی یک زاویه بسیار کوچکی بین دو آن وجود دارد. دمش در محیط فعال باعث اثرات ترمودینامیکی در آن شده و باعث تغییر انحنا وجوه آن میشود. اندازه گیری این تغییرات شکل برای ساخت سامانه اپتیک تطبیقی و جبران آن در تشدیدگر لیزر ضروری به نظر می رسد. بدین منظور از یک لیزر مرئی که برعکس باریکه پمپ، بازتاب چندگانه در این محیط دارد و هرکدام از بازتاب ها حاوی اطلاعات زاویه و خمیدگی وجوه محیط است، استفاده شده است. ما نشان داده یم که با تنها یک طرح تداخلی میتوان هر سه اطلاعات وجه جلویی و پشتی و زاویه بین آن را اندازه گرفت.

كليدواژه ها: ليزر ديسك، اندازه گيرى فاز، اپتيك فوريه

۱. مقدمه

محيط فعال ليزر ديسك بر روى يك زيرلايه فلزى ويا دیالکتریک متصل شده است و دمش در طولموج پمپ به دلایل مختلف از جمله نارسایی کوانتومی ایعث ایجاد گرما شده و متعاقباً اثرات ترمواپتیکی و ترمومکانیکی بروز خواهند نمود. ایـن لیزر از یک وجه جلو پمپ می شود و دیسک از پشت به یک سامانه خنک کننده آبی متصل است. اساساً ایده دیسک ناز ک به این منظور شکل گرفت که اثرات گرادیان دمای عرضی (در امتداد شعاعی) و به تبع آن عدسی گرمایی را از بین ببرد، لیکن گرادیان طولی دما (در امتداد ضخامت دیسک) وجود خواهد داشت که علت آن خنکسازی از یک وجه صفحه سردی است که دیسک روی آن چسبانده شده است (شکل ۱). گرادیان دما در امتداد ضخامت دیسک نیز وجود خواهد داشت. این گرادیان باعث می شود که انبساط گرمایی نیز در امتداد ضخامت دیسک و صفحه سرد نایکنواخت باشد که در نهایت منجر به خمش دیسک و صفحه سرد می شود و اگر دیسک در حالت غیر دمیده به شکل آینه تخت باشد، در اثر دمش به شکل آینه محدب درخواهد آمد. البته مقدار قدر مطلق توان دیوپتریک این عدسی گرمایی بسیار کمتر از مقدار آن در لیزرهای میلهای است، که باعث میشود

¹ Quantum Defect

بتوان با این لیزر مقادیر توان چند کیلوواتی را با کیفیت باریکه مناسب بهدست آورد. این خمیدگی و تغییر شکل میتواند باعث کم شدن کیفیت باریکه در توانهای بالا شود [۲–۱]. برای جبران و بازسازی این تغییر شکل در تشدیدگر احتیاج به اندازهگیری دقیق این خمیدگی میباشد. به طور متداول حسکر جبهه موج شاک- هارتمن ۲ بهعنوان روشی قدرتمند برای اندازه گیری اختلاف راه نوری مورد استفاده قرار می گیرد [۳-۴]. ولی بهدلیل بزرگ بودن اندازه میکروعدسیها تفکیک فضایی تصویر ممکن است به اندازه کافی نباشد. همچنین ممکن است سرعت این دستگاه برای بررسی و اندازه گیری لحظه به لحظه و آنلاین تغییر شکل محیط فعال کافی نباشد. در دو دهه اخیر، سامانههای تداخلسنجی بهعنوان یک روش بسیار دقیق و پرسرعت با توانایی تصویرسازی اختلاف راه نوری اجسام صلب و حتی سلول های بیولوژی، مورد توجه بسیاری از دانشمندان دنیا قرار گرفته است [۷-۵]. از بین روشهای هولوگرافیک روش هیلبرت که در آن ابتدا از تبدیل فوریه و سپس فیلتر کردن بخش فازی و تبدیل معكوس فوريه استفاده مىشود بهعنوان روش بسيار برجستهاى شناخته می شود [۸-۱۰]. در این مقاله از روش تقسیم فضای فوریه برای اندازه گیری همزمان فاز هر دو وجه دیسک و زاویه بین آنها استفاده شده است. بهدلیل اندازه بسیار کوچک

^{*} نویسنده پاسخگو: mrjafarfard@iust.ac.ir

² Shack-Hartmann Wavefront Sensor

پیکسلهای دوربین، تفکیک فضایی این سامانه نسبت به حسگر شاک-هارتمن به مراتب بهتر است. همچنین بهدلیل اینکه از طول موج متفاوت از طول موج دمش استفاده می شود جداسازی و حذف باریکههای مربوط به دمش لیزر بسیار آسان تر خواهد بود. امتیاز مهم دیگر این سامانه سرعت بسیار بالای اندازه گیری آن است. زیرا در روش تقسیم فضای فوریه با استفاده از فقط یک عکس می توان تمام اطلاعات مربوط به دیسک را بهدست آورد. بنابراین می توان اطلاعات را به مورت ویدیویی و آنلاین به دست آورد.

۲. آزمایش

برای افزایش بازده دمش در لیزر روی سطح دیسک یک لایه ضد بازتابی برای طول موج دمش یعنی ۹۴۰ نانومتر قرار داده شده است که پرتو دمش بدون بازتاب وارد شود. این لایه الزاماً در طول موج مرئی ضدبازتاب نخواه د بود که همان گونه که در شکل (۱) نمایش داده شده است باعث بازتابهای چندگانه از سطح دیسک شده که تداخل این بازتابها باعث اختلال در اندازه گیری می شود. برای جلو گیری از این مشکل روش تقسیم فضای فوریه و جداسازی اطلاعات هر وجه در فضای فرکانس به کار گرفته شد.



شکل (۱): انحنای محیط فعال لیزر دیسک و زاویه خمش آن که باعث بازتاب چندگانه می شود.

در شکل (۲) چینش آزمایشگاهی مربوط به این سامانه تداخلی که بر پایه تداخلسنج مایکلسون است، نمایش داده شده است. پرتوی لیزر هلیوم نئون پس از عبور از باریکه گستر به باریکهشکاف خورده و یکی از آنها بهعنوان پرتوی مرجع روی یک آینه تخت و دیگری روی دیسک فرود میآید. چندین بازگشت از سطح لیزر دیسک خواهیم داشت که با توجه به زاویهای که

نشریه علمی «**کر منام کاربری**»؛ سال نهم، شماره ۲، پاییز و زمستان ۱۴۰۰ مطابق شکل با باریکه مرجع به آن دادهایـم، همـه در یـک راسـتا قرار می گیرند. قبل از ورود به دوربـین یـک سـامانه *۴۶ کـ*ه یـک فیلتر فضایی در فاصله کانونی آن تعبیه شده است، باعـث فیلتـر شدن تمام بازتابها بـه جـز بازتـاب اول و دوم و باریکـه مرجع خواهد شد. این سه باریکه که بـا یکـدیگر زاویـههـای ۵۱ و 2⁰ را دارند در دوربین با یکدیگر طرح تداخلی تشکیل میدهند. میدان الکتریکی این سه باریکه طبق اصل برهم نهی این سـه باریکـه در دوربین با یکدیگر مطابق رابطه زیر جمع میشوند:

$$E_T = E_R + E_1 \exp(k \sin \theta_1 (x + y) + \phi_1) + E_2(k \sin \theta_2 (x + y) + \phi_2)$$
(1)



شکل (۲): شماتیک سامانه اندازه گیری زاویه و خمش دیسک

که در آن $E_1 e_2 e_3 e_1 e_1 + r r r r r r دامنه میدان حاصل از$ $بازگشت از سطح اول و دوم و باریکه مرجع است. <math>\phi_1 e \phi_1$ نیز فاز حاصل از شدت نهایی که در دوربین ضبط می شود. همچنین x ey شماره پیکسل محور افقی و عمودی دوربین است شدت نهایی که در دوربین ضبط می شود برابر است با:

$$I = E_T \times E_T^* = I_1 + I_2 + I_R$$

$$+ 2\sqrt{I_1 I_R} \cos((k \sin \theta_1 (x + y) + \phi_1))$$

$$+ 2\sqrt{I_2 I_R} \cos((k \sin \theta_2 (x + y) + \phi_2))$$

$$+ 2\sqrt{I_2 I_1} \cos((k (\sin \theta_2 - \sin \theta_1) (x + y) + \phi_2 - \phi_1)$$
(Y)

بهدلیل تفاوت فرکانس فضایی هرکدام از جملههای کسینوسی، قله تبدیل فوریه هرکدام از جملههای فازی وجوه در فضای فرکانس از یکدیگر جدا میشوند و در نقاط مختلفی از فضا قرار میگیرند. بنابراین مطابق شکل (۳) با استفاده از یک فیلتر مناسب میتوان اطلاعات فازی هرکدام از وجوه را از یک تک عکس استخراج کرد. برای بهدست آوردن فاز هر وجه یک فیلتر گوسی به دور قلههای مشاهدهشده در شکل میزنیم و فاز هر

وجه را جدا می کنیم. با استفاده از تبدیل معکوس فوریه دادههای فیلتر شده مربوط به هر یک از فازهای مربوط به ϕ_1 و میتواند اطلاعات مربوط به آن وجه را بهدست آورد.

$$I_{\varphi 1} = \sqrt{I_1 I_R} \exp((k \sin \theta_1 (x + y) + \phi_1))$$

$$I_{\varphi 2} = \sqrt{I_1 I_R} \exp((k \sin \theta_2 (x + y) + \phi_2))$$
(7)



شکل (۳): الف) طرح تداخلی باریکههای بازگشتی از لیزر ب) تبدیل فوریه این طرح تداخلی و قلههای مربوط به اطلاعات دو وجه

 $k \sin \theta_2$ و $k \sin \theta_2 X$ که مربوط به زاویهی دو باریکه ورودی به دوربین است، تعیین میکند که قله مربوط به فاز مربوطه در فضای فوریه کجا قرار بگیرد. با استفاده از تانژانت معکوس از هرکدام از روابط بالا و کم کردن یک تابع خطی میتوان p = pکه حاوی اطلاعات خمش دو وجه دیسک است را بهدست آورد.

در نهایت با استفاده از آخرین جمله رابطه (۲) یعنی $2\sqrt{I_2I_1}\cos((k(\sin\theta_2 - \sin\theta_1)(x + y) + \phi_2 - \phi_1))$ و بهدست آوردن فرکانس زاویهای در طرح تداخلی بدون باریکه مرجع بین دو باریکه بازگشتی وجه اول و دوم میتوان زاویه بین این دو وجه را بهدست آورد.

۳. نتايج

در این پژوهش برای نشان دادن کارائی روش پیشنهادی از حالت سادهتر اعمال انحنا با استفاده از فشار آب بهره جستهایم تا در ادامه کار آن را برای حالت دیسک داغ نیز به کار ببریم. زمانی که فشار آب پشت دیسک به مقدار ثابتی رسید، یک عکس تداخلی ضبط شد. سپس با استفاده از روشی که در قسمت قبل گفته شد هم خمش دو وجه دیسک و هم زاویه بین دو وجه بهدست آمد.

شکل (^{*}) فازهای بهدستآمده از طریق تبدیل فوریه معکوس فاز فیلتر شده مربوط به هر یک از وجوه محیط فعال دیسک میباشد. h(x,y) توزیع ارتفاع سطوح دیسک، با استفاده از شکل فاز و رابطه $h(x,y) = \frac{4\pi}{\lambda}\phi(x,y)$ و روش برازش منحنی، شعاع خمش مربوط به هر وجه دیسک بهدست آمد.



شکل (۴): الف) فاز وجه بالایی. ب) پروفایل وجه بالایی. ج) فاز وجه پایینی. د) پروفایل وجه بالایی.

شکل (۴- الف و ب) فاز و پروفایل بهدستآمده از تبدیل فوریه معکوس قله فیلتر شده مربوط به وجه بالایی دیسک است و قسمت ج و د این شکل فاز و پروفایل وجه پایین دیسک است.

برای بهدست آوردن زاویه بین دو وجه، از قله سوم استفاده می کنیم. بدین منظور با استفادہ از قلبہ مربوط بہ $\phi_2 - \phi_2$ در شکل (۳-ب) و حذف بقیه قلههای فضای فرکانس و سپس تبدیل معکوس فوریه، کافیست فرکانس فضایی طرح تداخلی دو باریکه بازتابی بدون حضور باریکه مرجع را یافته و از رابطه فرکانس فضایی فریزها در دوربین یعنی α = λ/sin ین دو پرتوی فرودی به دوربین را پیدا کنیم. شکل ۵ طرح تداخلی بهدستآمده با استفاده از حذف جملههای مربوط به باریکه مرجع در فضای فوریه است. زاویه دو صفحه دیسک با استفاده از رابطه f_2 هندسی ساده $f_1 = \frac{f_2}{f_1}$ بهدست میآید. که در آن f_1 و فاصله کانونی لنز اول و دوم در سامانه 4f و Θ_R زاویه خمش دیسک و heta زاویه بین دو باریکه ورودی به دوربین میباشد. طبق شکل (۵) در هر ۵۰ پیکسل طرح تداخلی تکرار می شود . با توجه به اندازه پیکسلها که برابر ۴/۶۵ میکرون می باشد فرکانس فضایی طرح تداخلی برابر با ^{۱۰}(۵۰×۴/۶۵) میباشد. با قـرار دادن مقدار فرکانس فضایی q در روابط $\mathbf{q} = \lambda/\sin \mathbf{q}$ و بهدست آوردن نشریه علمی «اکثرومناهی کارردی»؛ سال نهم، شماره ۲، پاییز و زمستان ۱۴۰۰

determining of electron density of Damavand tokamak plasma and calculation of the measurement error," J. Appl. Electrom. 2016. 4, pp. 47-53. (In Persian)

- [8] G. Popescu, L. P. Deflores, J. C. Vaughan, K. Badizadegan, H. Iwai, R. R. Dasari, and M. S. Feld, "Fourier phase microscopy for investigation of biological structures and dynamics," Optics Letters, 2004.
- [9] Takahiro Ikeda, Gabriel Popescu, Ramachandra R. Dasari, and Michael S. Feld, "Hilbert phase microscopy for investigating fast dynamics in transparent systems," Optics Letters, vol. 30, pp. 1165-1167.
- [10] B. Tayebi, F. Sharif, M. R. Jafarfard, and D. Y. Kim, "Double-field-of-view, quasi-common-path interferometer using Fourier domain multiplexing," Optics Express, vol. 20, pp. 26825-33, 2015.

زاویه 6[،] زاویه بین دو صفحه یعنی $heta_R$ بر ابر با ۲۸/، درجه بهدست آمد.



شکل (۵): طرح تداخلی بهدستآمده بعد از جداسازی جمله exp(i(φ₂-φ₁)) در فضای فرکانس و تبدیل فوریه معکوس آن

۴. نتیجهگیری

در این مقاله یک روش اندازه گیری سریع برای بررسی همزمان دو وجه لیزر دیسک و زاویه بین این دو با وسیله تک عکس تـداخلی معرفی شد. بدین منظور اطلاعات وجـوه ایـن دیسـک کـه طبـق معادلات تداخل سه پرتو در فضای فوریه جدا از هم قرار می گیرند را فیلتر کرده و سپس پردازش تصویر روی آن انجام شد. بهدلیـل کسب هر سه اطلاعات وجوه دیسک در یک تک عکس ایـن روش امکان بررسی ویدیویی و آنلاین محیط فعال لیزر دیسک را به ما میدهد.

۵. مراجع

- A. Giesen and J. Speiser, "Fifteen years of work on thin-disk lasers: results and scaling laws," IEEE J. Sel. Top. Quantum Electron, vol. 13, pp. 598–609, 2007.
- [2] J. Mende, E. Schmid, J. Speiser, G. Spindler, and A. Giesen, "Thin disk laser: power scaling to the kW regime in fundamental mode operation," Proc. SPIE, 2009.
- [3] S. Piehler, B. Weichelt, A. Voss, M. A. Ahmed, and T. Graf, "Power scaling of fundamental-mode thin-disk lasers using intracavity deformable mirrors," Optics. Letters, vol. 37, pp. 5033–5035, 2012.
- [4] J. Muzik, M. Chyla, S. S. Nagisetty, T. Miura, K. Mann, A. Endo, and T. Mocek, "Precise curvature measurement of Yb:YAG thin disk," Proc. SPIE, 2015.
- [5] P. Marquet, B. Rappaz, P. J. Magistretti, E. Cuche, Y. Emery, T. Colomb, and C. Depeursinge, "Digital holographic microscopy: a noninvasive contrast imaging technique allowing quantitative visualization of living cells with subwavelength axial accuracy," Optics Letters, vol. 30, pp. 468-70, 2005.
- [6] L.C. Chen, S. L. Yeh, A.M. Tapilouw, and J.-c. Chang, "3-D surface profilometry using simultaneous phase-shifting interferometry," Optics Communications, vol. 18, 2010.
- [7] N. Nabipour and M. Karimi, "The effect of the propagation mode of a laser wave in an interferometer diagnostics in