

# بررسی عوامل موثر بر روی حرکت چرخشی یک نانوذره فلزی در تله نوری

محسن صمدزاده و فائقه حاجی‌زاده\*

دانشکده فیزیک، دانشگاه تحصیلات تکمیلی علوم پایه زنجان، ۱۱۵۹-۴۵۱۹۵، زنجان، ایران

پست الکترونیکی: [hajizade@iasbs.ac.ir](mailto:hajizade@iasbs.ac.ir)

## چکیده:

کنترل موقعیت و حرکت اجسام کوچک با کمک نور روشی جذاب برای دست‌ورزی نمونه‌های میکروسکوپی ظریف، مانند سلول‌های زیستی یا ذرات میکروسکوپی است. با کمک انبرک نوری می‌توان نانوذرات طلا را تله‌اندازی کرد و با کمک قطبش دایروی لیزر آنها را با بسامد چند کیلوهرتز چرخاند. بررسی دقیق حرکت این ذرات، اندازه‌گیری برخی پارامترهای فیزیکی محیط اطراف مانند ضریب وشکسانی محیط و دما را امکان‌پذیر می‌سازد. در این مطالعه، دینامیک چرخشی ذرات در یک تله نوری دوبعدی و تغییر عوامل موثر روی آن، مانند توان لیزر، گشودگی عدسی کانونی‌کننده و وشکسانی محیط به صورت تجربی بررسی شده است. دینامیک چرخشی ذرات با دو روش متداول یعنی روش طیف توانی و خودهمبستگی حرکت ذره انجام شده است. نتایج بررسی سرعت چرخش برای ذرات ۴۰۰ نانومتری طلا نشان می‌دهد که بیشترین بسامد چرخش ذره در طول موج ۱۰۶۴ nm لیزر و در گشودگی عددی ۱، به مقدار ۱۴۷۰ دور برثانیه می‌رسد. از طرف دیگر نتایج تغییرات سرعت چرخش با تغییر وشکسانی محیط توافق خوبی با مبانی نظری دارد.

**واژه‌های کلیدی:** انبرک نوری، چرخش، طیف توانی، خودهمبستگی، نانوذرات فلزی

## ۱. مقدمه

یک باریکه نور با قطبش دایروی، حامل فوتون‌هایی با تکانه زاویه‌ای اسپینی است و به جسمی که این فوتون‌ها را جذب یا پراکنده کند، تکانه زاویه‌ای منتقل می‌کند. جذب تکانه زاویه‌ای نور برای اجسام ماکروسکوپی پیرامون ما تاثیر محسوسی ندارد، اما در ابعاد میکروسکوپی منجر به چرخش ذرات میکرومتری و نانومتری می‌شود [۱]. انبرک نوری با کانونی کردن نور لیزر در حد پراش، با کمک یک عدسی با گشودگی عددی بالا، به عنوان یک ابزار قدرتمند برای تله‌اندازی ذرات در مقیاس میکرومتر و نانومتر عمل می‌کند و باعث انتقال بیشینه اندازه حرکت زاویه‌ای به این اجسام می‌شود. با چرخش اجسام در ابعاد میکروسکوپی می‌توان آنها را به عنوان نانوموتور یا میکروموتورهای چرخشی در نظر گرفت که می‌توانند انرژی

شیمیایی، حرارتی یا الکترومغناطیسی را به حرکت مکانیکی در ابعاد میکروسکوپی تبدیل کند و کاربردهای گسترده‌ای در زمینه نانورباتیک [۲]، دستکاری DNA [۳] و هم زدن دو سیال مختلف در میکروکانال [۴] دارند. نشان داده شده است که در تله‌اندازی نانوذرات طلا میله‌ای با قطبش دایروی و طول موجی نزدیک به طول موج تشدید پلاسمونی این ذرات می‌توان آنها را در آب با سرعتی برابر با ۴۲ kHz چرخاند [۵]. سرعت چرخش ذرات به عواملی نظیر اندازه، شکل، جنس ذره، دما، و وشکسانی محیط اطراف بستگی دارد. حساسیت چرخش به این عوامل تاحدی است که می‌توان از تجزیه و تحلیل حرکت ذره چرخنده در تله نوری، تفاوت نانومتری در ضخامت لایه‌های نازک مانند ساختارهای مختلف DNA روی سطح ذره چرخنده را اندازه گرفت [۶].

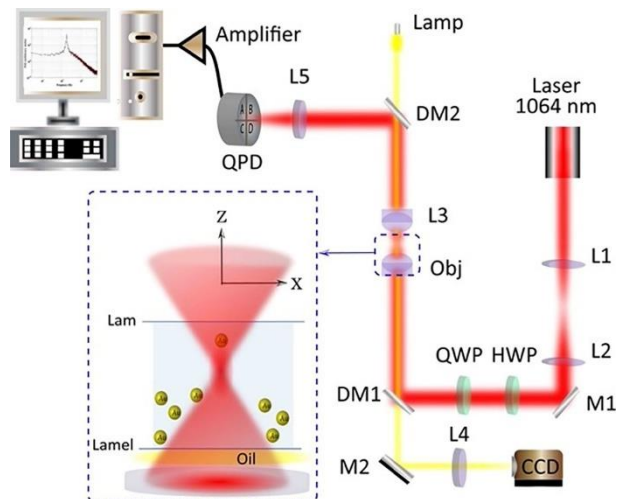
<sup>1</sup> Viscosity

به همین دلیل یک ذره چرخنده در تله نوری مانند یک نانوحسگر عمل می‌کند که دقت بالایی برای اندازه‌گیری کمیت‌های موثر دارد.

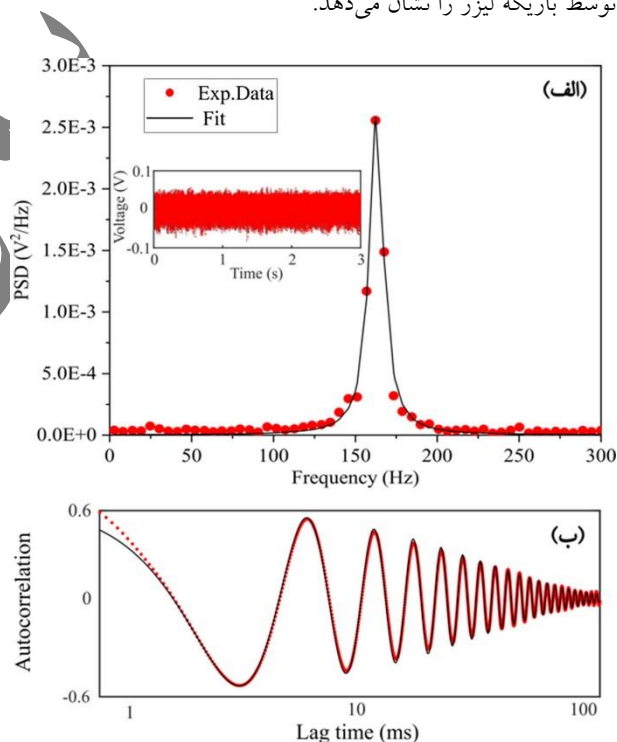
در این پژوهش، ما چرخش نانوذرات طلا و حرکت براونی آنها را در تله نوری مطالعه کرده و اثر چند عامل مختلف مانند توان لیزر، گشودگی عددی و وشکسانی محیط اطراف را به صورت تجربی بررسی کرده‌ایم. نانوکره‌های فلزی در یک تله نوری به صورت دوبعدی تله‌اندازی می‌شوند و با استفاده از قطبش دایروی لیزر با فرکانس بالا چرخانده می‌شوند. حرکت ذره در حال چرخش با استفاده از روش‌های خودهمبستگی<sup>۱</sup> زمانی و طیف توانی<sup>۲</sup> سیگنال نور پراکنده شده از ذره مطالعه می‌شود.

## ۲. چیدمان تجربی

شکل (۱) چیدمان آزمایشگاهی مورد استفاده در این مطالعه را نشان می‌دهد. این چیدمان شامل یک باریکه لیزر (Nd: YAG,  $\lambda = 1064\text{nm}$ , Coherent L1) است که ابتدا توسط دو عدسی (L2 و L3) پهن و قطبش خطی آن بعد از عبور از دو تیغه نیم موج و ربع موج به قطبش دایروی تبدیل می‌شود. سپس این نور از طریق عدسی شیئی (ZEISS, PlanApo, 63x, NA = 0.7-1.4, Oil) داخل نمونه کانونی می‌شود. نمونه مورد مطالعه محلول نانوکره‌های طلا با قطر  $400\text{nm}$  در آب است که داخل محفظه‌ای ساخته شده با لام و لامل میکروسکوپی به ضخامت حدودی  $100\ \mu\text{m}$  تزریق می‌شوند. با توجه به اینکه ذرات طلا با این اندازه، جذب و پراکندگی بالایی دارند، قدرت تله نوری در راستای محوری ضعیف است و امکان تله‌اندازی سه‌بعدی آنها نیست. اما فشار تابشی لیزر روی این نانوذرات، باعث هل دادن آنها به سمت سطح لام (سطح بالایی داخل محفظه) می‌شود و آنها را می‌توان بین کانون لیزر و این سطح تله‌اندازی کرد. از طرف دیگر، قطبش دایروی نور لیزر باعث چرخش این ذرات می‌شود. مربع خط چین در شکل (۱) نحوه تله‌اندازی ذرات داخل نمونه را نشان می‌دهد. نور لیزر بعد از تله‌اندازی به یک فوتودیود چهارتابی می‌رسد و



شکل ۱. طرح‌واره چیدمان آزمایشگاهی تله‌اندازی و چرخش ذرات. در این چیدمان L, M, DM, QWP, HWP, QPD و ترتیب عدسی، آینه، تیغه نیم‌موج، تیغه ربع‌موج و فوتودیود چهارتابی هستند. مربع خط چین تصویر بزرگ شده‌ای از داخل نمونه و تله‌اندازی ذرات توسط باریکه لیزر را نشان می‌دهد.



شکل ۲. (الف) نتایج تحلیل طیف توانی و (ب) نتایج تحلیل خود همبستگی از سیگنال فوتودیود برای یک نانوذره در حال چرخش در تله نوری (نقاط قرمز رنگ). نمودار پیوسته مشکی در (الف) برازش معادله (۲) به نتایج طیف توانی و در (ب) برازش معادله (۳) به نتایج خودهمبستگی را نشان می‌دهد. نمودار قرارداده شده در داخل قسمت (الف) ولتاژ افت و خیز حرکت ذره در حال چرخش را نشان می‌دهد که برحسب زمان رسم شده است.

<sup>1</sup> Autocorrelation  
<sup>2</sup> Power spectrum

اطلاعات چرخش از این نوع داده‌ها، همان‌طور که در قسمت مقدمه ذکر شد از دو روش طیف توانی و تابع خودهمبستگی برای بررسی چرخش ذرات استفاده شده است. شکل (۲) نتایج این دو نوع تجزیه و تحلیل را برای همان داده فوتودیود که در داخل شکل ۲ (الف) آمده است، نشان می‌دهد. در ادامه در مورد این دو روش توضیحات بیشتر ارائه می‌شود.

### ۳. روش تحلیل داده‌ها

طیف توانی یکی از دقیق‌ترین روش‌ها برای اندازه‌گیری قدرت تله نوری با استفاده از تبدیل فوریه از افت و خیز مکان ذره در تله نوری است. حالتی را در نظر بگیرید که یک ذره در تله نوری به دام افتاده است، ولی نمی‌چرخد. طیف توانی (مربع اندازه تبدیل فوریه زمانی) از مکان ذره‌ای که داخل یک چاه پتانسیل هارمونیک، حرکت براونی محدود شده دارد، به صورت زیر است [۸]

$$|x(f)|^2 = \frac{k_B T}{2\pi^2 \gamma (f_c^2 + f^2)} \quad (1)$$

که در این رابطه  $x(f)$  تبدیل فوریه زمانی از مکان ذره در تله نوری برحسب فرکانس،  $k_B$  ثابت بولتزمن،  $T$  دمای سطح ذره، و  $f_c = \kappa/2\pi\gamma$  فرکانس گوشه<sup>۱</sup> است.  $\kappa$  سختی فنر تله نوری و  $\gamma$  ضریب نیروی کششی<sup>۲</sup> است. لازم به ذکر است که معادله (۱) از معادله لانژوین برای حالتی به دست آمده که بخش اینرسی به دلیل کوچک بودن حذف شده است. با پردازش نتایج تجربی طیف توانی، به معادله (۱) برای ذره‌ای که در تله نوری نمی‌چرخد، می‌توان فرکانس گوشه و سختی فنر تله نوری را بدست آورد. وقتی ذره در تله نوری بچرخد، معادله نظری شکل پیچیده‌تری خواهد یافت. اما تحلیل داده‌های تجربی برای یک نانوذره طلای چرخنده در تله نوری نشان می‌دهد که اثر قله‌ای که ناشی از چرخش در طیف توانی ظاهر می‌شود، خیلی بزرگتر از اندازه این طیف در فرکانس‌های دیگر است. شکل ۲ (الف) داده‌های طیف توانی از سیگنال فوتودیود (نقاط قرمز رنگ) از یک ذره در حال چرخش را در یک نمودار با مختصات خطی نشان می‌دهد. برای تحلیل این داده‌ها، بهترین شکل تابعی که

چون از ذره در حال افت و خیز در تله نوری، پراکنده شده است، بنابراین اطلاعات حرکت براونی آن ذره در انحراف‌های جزئی لیزر وجود دارد. فوتودیود چهارتایی، که از چهار فوتودیود مستقل از هم تشکیل شده است، امکان ثبت تغییرات جزئی شدت را دارد و از طریق آن فرکانس چرخشی این ذرات و همین‌طور اطلاعات حرکت براونی ذرات را از ولتاژ خروجی فوتودیود می‌توان استخراج کرد. استفاده از فوتودیود چهارتایی امکان اندازه‌گیری افت و خیز مکان ذره با وضوح مکانی در حد نانومتر و وضوح زمانی در حد مگاهرتز را فراهم می‌کند. در این مطالعه، سری زمانی تغییرات شدت بر روی فوتودیود با سرعت  $22 \text{ kHz}$  به صورت ولتاژ آنالوگ داده‌گیری می‌شود و به وسیله یک کارت مبدل (PCI-6221, NI) به ولتاژ دیجیتال تبدیل و توسط کامپیوتر ثبت می‌شود. باید توجه داشت که ولتاژ اندازه‌گیری شده با کمک فوتودیود، که در صفحه فوریه جسم قرار گرفته است، به صورت خطی با جابه‌جایی ذره در تله نوری ارتباط دارد [۷].

برای مشاهده ذرات در تله، چیدمان انبرک نوری معمولاً بر روی یک میکروسکوپ چیده می‌شود. در قسمت میکروسکوپی برای مشاهده نانوذرات طلا، قبل از ثبت داده توسط فوتودیود از میکروسکوپ میدان تاریک استفاده می‌شود. برای ایجاد میکروسکوپی میدان تاریک، یک عدسی چگالنده (L3) با محیط غوطه‌وری روغن و گشودگی عددی  $1/4$ ، و با کمک یک دیسک فلزی کوچک که در فاصله کانونی پشتی این عدسی قرار دارد، باعث می‌شود که نور لامپ میکروسکوپ به شکل مخروط توخالی وارد نمونه شود. بطوریکه نور مستقیم لامپ وارد عدسی شیئی نمی‌شود و به این ترتیب نانو ذرات طلا به صورت نقاط روشن در پس‌زمینه تاریک دیده می‌شوند. اما هنگام داده‌گیری، این دیسک از مسیر باریکه لیزر کنار گذاشته می‌شود که اطلاعات افت و خیز ذره توسط لیزر به صورت کامل به فوتودیود چهارتایی برسد. نمودار قرار گرفته در داخل شکل ۲ (الف) نمونه‌ای از یک سری زمانی ولتاژ خروجی فوتودیود (داده خام) برای یک ذره در حال چرخش را نشان می‌دهد که برحسب زمان رسم شده است. برای بررسی و بدست‌آوردن

<sup>1</sup> Corner frequency

<sup>2</sup> Coefficient of viscous drag

می‌توان در نظر گرفت یک تابع لورنتسی است [۹]. به همین دلیل تابعی به صورت زیر به داده‌های طیف توانی در فرکانس‌های نزدیک به این قله برازش می‌شود

$$|x(f)|^2 = A + \frac{2B}{\pi} \left( \frac{\Gamma}{4(f-f_{rot})^2 + \Gamma^2} \right), \quad (2)$$

که در آن  $A$  و  $B$  اعداد ثابت،  $f_{rot}$  فرکانس چرخش، و  $\Gamma$  پهنای این تابع در نصف مقدار بیشینه است. نمودار پیوسته در شکل ۲ (الف) برازش داده‌های طیف توانی را به رابطه (۲) نشان می‌دهد که این برازش با چهار پارامتر آزاد ذکر شده انجام می‌شود. ولی لازم به ذکر است که فقط دو پارامتر  $f_{rot}$  و  $\Gamma$  در این بررسی مورد توجه هستند. همانطور که شکل ۲ (الف) نشان می‌دهد نمودار تابع لورنتسی از نظر محل قله ( $f_{rot}$ ) و پهنای ( $\Gamma$ ) به خوبی روی این داده‌ها برازش شده است. فرکانس چرخش ذره در این اندازه‌گیری  $162/9 \text{ Hz}$  و پهنای آن برابر با  $10/2 \text{ Hz}$  است.

روش دیگر برای تحلیل داده‌ها استفاده از خودهمبستگی شدت فرودی به فوتودیود است. دقت کنید که ذرات مورد استفاده در این بررسی با اینکه به صورت اسمی کروی هستند، اما سطح آنها در مقیاس نانومتر ناصاف است [۱۰]. به همین دلیل شدت نور پراکنده شده برای ذره کروی را که حول محور  $z$  در راستای عرضی می‌چرخد، می‌توان با معادله  $I(t) = I_0 + I_1 \cos(\varphi)$  بیان می‌شود؛ که در آن  $I_0$  متوسط شدت آشکار سازی شده توسط فوتودیود،  $I_1$  دامنه افت و خیز شدت و  $\varphi$  زاویه جهت‌گیری ذره است. برای بدست آوردن خودهمبستگی شدت رسیده به فوتودیود، برای وقتی که ذره در حال چرخش است، باید ابتدا تابع توزیع جهت‌گیری ذره را برحسب زاویه  $\varphi$  و  $\tau$  زمان دیرکرد<sup>۱</sup> بدست آورد. برای بدست آوردن این تابع توزیع از معادله فوکر-پلانک استفاده می‌شود که در یک شرایط حدی تابع خودهمبستگی جواب این معادله به صورت زیر محاسبه می‌شود [9, 11]

$$C(\tau) = I_0^2 + \frac{I_1^2}{2} \exp[-\tau/\tau_0] \cos(4\pi f_{rot} \tau), \quad (3)$$

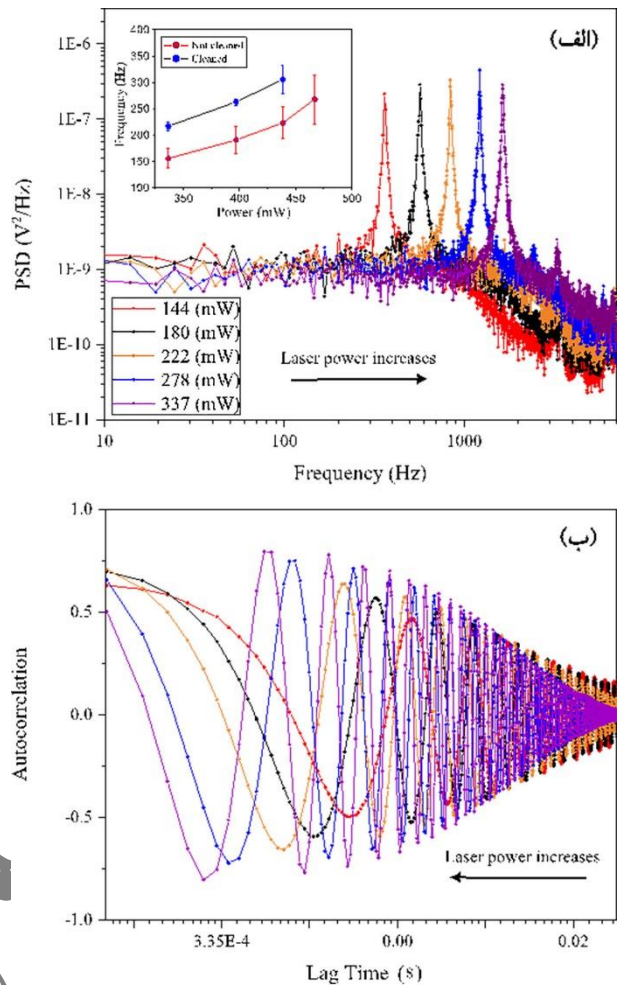
که در آن  $\tau_0 = 8\pi\eta R^3 / (k_B T)$ ، زمان فروافت خودهمبستگی<sup>۲</sup>،  $\eta$  و شکسانی دینامیکی سیال اطراف و  $R$  شعاع ذره است. باید توجه شود که این معادله برای شرایطی صادق

است که در آن شرط  $8\pi\eta R^3 \tau / J \gg 1$ ، که در آن  $J$  ممان اینرسی کره است، برقرار باشد. در این بررسی با توجه به اینکه سرعت داده‌گیری  $22 \text{ kHz}$  (معادل  $45 \mu\text{s} \sim \tau$ ) است به اندازه قابل قبولی این شرط برآورده می‌شود و می‌توان از رابطه (۳) برای برازش به داده‌های خودهمبستگی شدت رسیده به فوتودیود استفاده کرد. بر اساس این معادله اگر ذره در تله نوری نیچرخد ( $f_{rot} = 0$ )، خودهمبستگی به صورت نمایی به سمت صفر افت می‌کند. وقتی ذره به کمک قطبش دایروی نور لیزر بچرخد، تابع خودهمبستگی آن به صورت کسینوسی با دامنه کاهش نوسان می‌کند. از طرف دیگر با افزایش دما یا کاهش و شکسانی محیط خودهمبستگی سریع‌تر به سمت صفر میل می‌کند. علاوه بر آن با برازش رابطه (۳) به خودهمبستگی سیگنال آزمایشگاهی می‌توان فرکانس چرخش و زمان فروافت خودهمبستگی را که به دما و ضریب اصطکاک چرخشی وابستگی دارد، استخراج کرد. شکل ۲ (ب) نتایج این نوع تحلیل را برای یک داده یکسان در شکل ۲ (الف) نشان می‌دهد. نقاط قرمز رنگ خودهمبستگی سیگنال و نمودار پیوسته مشکی برازش رابطه (۳) به داده‌ها است که به خوبی برازش شده است. از این برازش زمان فروافت خودهمبستگی و سرعت چرخش به ترتیب  $0/036$  ثانیه و  $162/0 \text{ Hz}$  بدست آمده است. توجه شود که سرعت چرخش بدست آمده از روش طیف توانی و روش خودهمبستگی باهم هم‌خوانی دارند. البته این انتظار نیز وجود داشت، چون طیف توانی یک سری زمانی تبدیل فوریه تابع خودهمبستگی زمانی همان سیگنال است. از طرفی پهنای قله طیف توانی ( $\Gamma$ ) به صورت رابطه  $\Gamma = (\pi\tau_0)^{-1}$  با زمان فروافت رابطه دارد [۹]. که این رابطه در مورد نتیجه بدست آمده از طیف توانی و تابع خودهمبستگی با دقت خوبی صدق می‌کند.

<sup>1</sup> Lag time

<sup>2</sup> Autocorrelation decay time

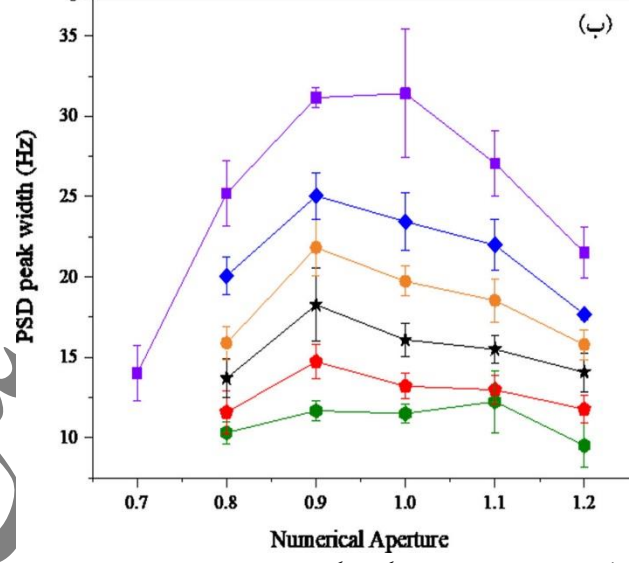
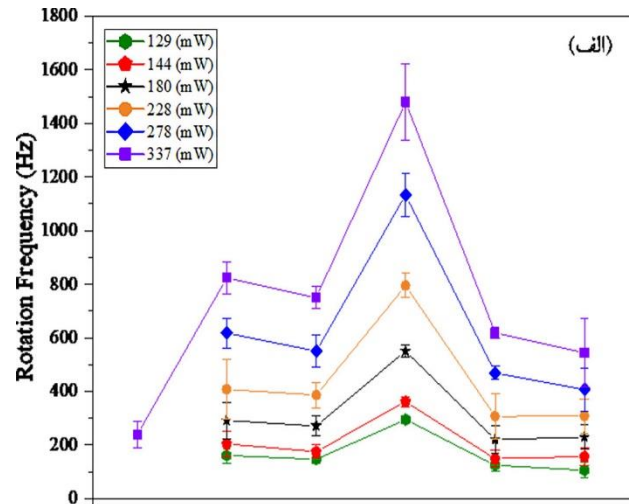
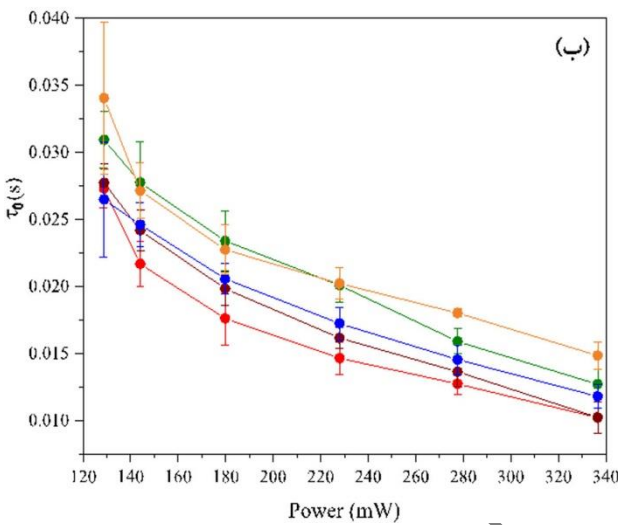
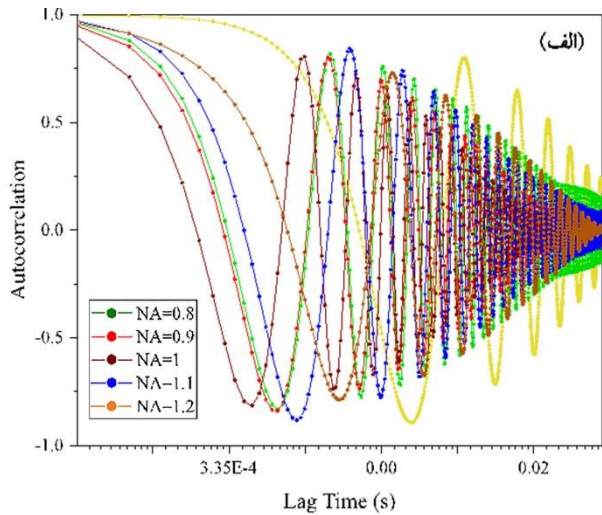
در بازه  $144 \text{ mW}$  تا  $337 \text{ mW}$  انجام شده است. در شکل ۳ (الف) داده‌های طیف توانی در مختصات لگاریتمی-لگاریتمی رسم شده است، بنابراین می‌توان افزایش یا کاهش جزئی در مقدار طیف توانی را بهتر تشخیص داد. اگر ذره در تله نوری نچرخد، با برازش نتایج تجربی طیف توانی به معادله (۱) سختی فتر تله نوری بدست می‌آید. اما شکل ۳ (الف) نشان می‌دهد که اثر چرخش بر روی طیف توانی به صورت یک یا چند قله در نزدیکی فرکانس گوشه، فرکانسی که طیف توانی در آن تغییر شیب می‌دهد، روی آن سوار شده است. به همین دلیل نمی‌توان با حذف قله چرخش از محدوده برازش، فرکانس گوشه را بدست آورد. همانطور که انتظار می‌رود با افزایش توان لیزر سرعت چرخش و قدرت تله نوری بزرگتر می‌شوند و در نتیجه نمودارهای طیف توانی به سمت فرکانس‌های بزرگتر جابه‌جا می‌شوند. تحلیل همین داده‌ها با روش خودهمبستگی در شکل ۳ (ب) نشان داده شده است. با توجه به اینکه با افزایش توان لیزر و گرم شدن این ذرات به دلیل جذب، دمای روی سطح ذرات افزایش می‌یابد، مطابق با معادله (۳) کوچک‌تر شده و نمودارهای خودهمبستگی زودتر به سمت صفر میرا می‌شوند. این نکته در داده‌های تجربی قابل مشاهده است و نشان می‌دهد که داده‌های تجربی همخوانی خوبی با رابطه نظری دارند. عامل دیگری که در انجام این پژوهش بررسی شده است، اثر تمیز کردن سطح لام است. با توجه به اینکه ذرات در نزدیکی سطح می‌چرخند و با وجود اینکه کاملاً به سطح نچسبیده‌اند، مشاهده شده است که در شرایط یکسان اگر سطح لام به کمک الکل تمیز شود، اندازه سرعت چرخش در توان لیزر یکسان، نسبت به زمانی که سطح تمیز نشده، عدد بزرگتری است. این نشان می‌دهد که تمیز کردن سطح لام باعث از بین رفتن چربی‌ها و کثیفی‌های احتمالی روی سطح شیشه می‌شود، که با چشم قابل مشاهده نیستند، ولی باعث افزایش سرعت چرخش ذره در تله نوری می‌شود. نتایج این بررسی برای چند توان لیزر مختلف در نمودار قرار گرفته در داخل شکل 3 (الف) آمده است. از این‌رو همه داده‌گیری در این بررسی، در نزدیکی سطح تمیز شده با الکل انجام شده است.



شکل ۳. اثر افزایش توان لیزر و تمیزی سطح بر روی سرعت چرخش نانوذره در تله نوری (الف) افزایش توان لیزر بر روی طیف توانی و (ب) تابع خودهمبستگی زمانی از سیگنال نور پراکنده شده از ذره برای توان لیزر در بازه  $144 \text{ mW}$  تا  $337 \text{ mW}$  قبل از عدسی شیئی. جهت پیکان مشخص کننده جهت جابه‌جایی نمودارها با افزایش توان لیزر است. تصویر اضافه شده در قسمت الف، سرعت چرخش نانوذرات را در نزدیکی دو سطحی که یکی با الکل تمیز شده و دیگری تمیز نشده، و در چند توان مختلف نشان می‌دهد.

### ۳. بحث و بررسی نتایج

در این بخش به دنبال بررسی اثر عواملی مانند مقدار توان لیزر، گشودگی عدسی شیئی، و وشکسانی محیط بر روی حرکت چرخشی در تله نوری هستیم. نتایج بررسی افزایش توان لیزر بر روی حرکت ذره در حال چرخش با کمک دو روش تحلیل طیف توانی و خودهمبستگی زمانی در شکل (۳) آورده شده است. این داده‌گیری برای یک ذره در حال چرخش با پنج مقدار توان لیزر، اندازه‌گیری شده قبل از عدسی شیئی،



شکل ۵. اثر گشودگی عددی عدسی شین بر روی خود همبستگی سیگنال چرخش ذره. (الف) خودهمبستگی اندازه‌گیری شده در ۵ گشودگی عددی مختلف. (ب) زمان فروافت خودهمبستگی ( $\tau_0$ ) بدست آمده از برازش نمودارهای قسمت (الف) بر حسب توان لیزر و اندازه‌گیری شده با گشودگی عددی‌های مختلف.

از این نمودار می‌توان نتیجه گرفت که در بحث چرخش، گشودگی عددی بالاتر به معنی انتقال بیشتر اندازه حرکت زاویه‌ای به ذرات در تله نوری نیست.

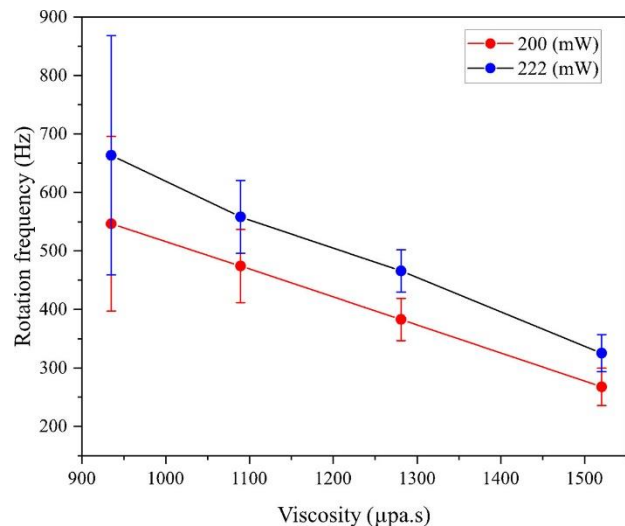
در حالیکه در بحث قدرت تله‌اندازی ذرات و انتقال اندازه حرکت خطی اثر گشودگی عددی متفاوت است. چون قدرت تله‌اندازی نوری به گرادیان شدت وابسته است، گشودگی عددی بزرگتر معادل لکه کانونی کوچکتر و قدرت تله نوری بزرگتر در راستای عرضی و محوری است. البته مقدار هم‌پوشانی اندازه ذره و لکه کانونی در این نتیجه نیز موثر است.

شکل ۴. نتایج اثر تغییر گشودگی عددی بر روی (الف) بسامد چرخش و (ب) پهناي بسامدی قله چرخشی که با استفاده از روش طیف توانی بدست آمده است.

در ادامه اثر گشودگی عددی عدسی شینی بر روی سرعت چرخش را بررسی کرده‌ایم. این نتایج در شکل ۴ (الف) نمایش داده شده است. هرکدام از نقاط در این نمودار متوسط داده‌گیری برای سه ذره و سه داده برای هر ذره است. برای این داده‌گیری توان قبل از عدسی شینی ثابت نگه داشته شده و با باز و بسته‌کردن دریچه قابل تنظیم داخل عدسی مقدار گشودگی عددی را تغییر می‌دهیم. به این معنی که در توان لیزر یکسان، شدت رسیده به نمونه با کوچک شدن گشودگی عددی کاهش می‌یابد. با این وجود در نتایج شکل ۴ (الف) مشاهده می‌شود که بسامد چرخش در گشودگی عددی ۱ به صورت واضح خیلی بزرگتر از بسامد چرخش در گشودگی عددی‌های بزرگتر است.

است. شکل ۴ (ب) پهنای بسامدی قله‌های طیف توانی را بر حسب گشودگی عددی نشان می‌دهد. همانطور که می‌توان دید، پهنای قله طیف توانی در گشودگی عددی‌های مختلف به صورت یک نمودار با یک بیشینه در گشودگی عددی‌های بین ۹-۱۰ است. با توجه به اینکه پهنای قله طیف توانی برابر با  $\Gamma = (\pi\tau_0)^{-1}$  است [۸] و از آنجا که در این رابطه همه پارامترها ثابت و فقط دما و ضریب وشکسانی محیط که خود وابستگی به دما دارد، تغییر می‌کند، این نشان می‌دهد که در یک گشودگی در بازه ۱-۹ نسبت وشکسانی به دما به کمینه مقدار خود می‌رسد. برای بررسی بیشتر، داده‌گیری در چندین توان لیزر مختلف تکرار شده است و یک رفتار مشابه در توان‌های مختلف لیزر مشاهده می‌شود. تحلیل این داده‌ها با کمک تابع خودهمبستگی نیز انجام شده است. که نتایج در شکل ۵ نمایش داده شده است. همانطور که در شکل ۵ (ب) مشاهده می‌شود در گشودگی عددی‌های بین ۱-۹ زمان فروافت خودهمبستگی در توان‌های مختلف کمترین مقدار را نشان می‌دهد که به معنی بزرگ شدن پهنای قله طیف توانی است و با نتایج شکل ۴ (ب) سازگاری دارد.

بسامد چرخش به وشکسانی محیط اطراف به طور وارون وابسته است [۱۰]. به طوری که با افزایش ضریب وشکسانی محیط، سرعت چرخش کاهش می‌یابد. برای بررسی این موضوع، چرخش نانوذرات طلا در محلول‌هایی از آب و گلیسرین با نسبت‌های حجمی ۵٪، ۱۰٪، ۱۵٪ اندازه‌گیری شد. وشکسانی دینامیکی این ترکیب‌ها از محلول گلیسرین و آب به ترتیب ۹۳۵، ۱۰۸۹، ۱۲۸۰ و ۱۵۲۰  $\mu Pa.s$  است [۱۳]. شکل (۶) رفتار چرخش در وشکسانی متفاوت را نشان می‌دهد که سرعت چرخش با افزایش وشکسانی محیط به تدریج کاهش می‌یابد. لازم به ذکر است که جذب گلیسرین در طول موج لیزر مورد استفاده بسیار کم است [۱۴] و به همین دلیل تغییر سرعت چرخش مشاهده شده را می‌توان با تقریب خوبی فقط ناشی از جذب و گرم شدن نانوذره در نظر گرفت. از این خاصیت می‌توان برای اندازه‌گیری تغییرات موضعی وشکسانی محیط در مقیاس میکرومتر در یک سیال یا یک نمونه زیستی استفاده کرد.



شکل ۶. اثر وشکسانی محیط بر روی سرعت چرخش ذره. فرکانس چرخش بر حسب وشکسانی مخلوط آب و گلیسرین با نسبت‌های مختلف، برای دو توان لیزر مختلف ۲۰۰ mW و ۲۲۲ mW قبل از عدسی شیئی رسم شده است.

## نتایج

شکل 4 (الف) با نتیجه‌ای که در مطالعه قبلی برای بررسی بیشینه سرعت چرخش ذراتی از جنس بلور کلسیت با قطر حدودی  $2/5 \mu m$ ، در تله نوری سه‌بعدی بدست آمده است، هم‌خوانی دارد [4]. به همین دلیل به نظر می‌رسد که در بحث چرخش میزان هم‌پوشانی اندازه ذره و لکه کانونی را نمی‌توان به عنوان عامل موثر دانست. احتمالاً افزایش انتقال اندازه حرکت را بتوان به حذف حاشیه سطح مقطع گاوسی لیزر در گشودگی عددی نزدیک به ۱ نسبت داد.

بزرگترین بسامد چرخش در این بررسی با گشودگی عددی ۱ و مقدار ۱۴۷۹ Hz برای توان لیزر ۳۳۷ mW قبل از عدسی شیئی اندازه‌گیری شده است. این بسامد چرخش خیلی بزرگتر از بسامدهای چرخشی است که برای ذرات میکرومتری در آب گزارش شده است [۴]. با افزایش توان لیزر بیشتر از این مقدار به دلیل جذب این ذرات و افزایش دمای سطح آنها که باعث ذوب سطحی آنها می‌شود [۱۲]، معمولاً ذرات به سطح بالا می‌چسبند. از طرف دیگر در شکل ۴ می‌توان دید که حداقل توان لیزر برای چرخاندن این ذرات برای گشودگی عددی ۰/۷ مقدار ۳۳۷ mW قبل از عدسی شیئی است که بیشتر از حداقل توان لیزر برای چرخاندن ذرات در گشودگی عددی‌های بالاتر

#### ۴. جمع‌بندی

محیط مورد بررسی قرار گرفته است. نتایج نشان می‌دهد در تلهٔ دوبعدی نیز مانند سه‌بعدی در گشودگی عددی نزدیک به ۱ بیشترین سرعت چرخش وجود دارد و به نظر می‌رسد که این نتیجه مستقل از هم‌پوشانی اندازهٔ ذره و لکهٔ کانونی دارد.

حرکت چرخشی میکروکرهٔ ۴۰۰ نانومتری طلا در تلهٔ نوری در نزدیک سطح بررسی شده است. در اینجا اثر پارامترهای مختلفی مانند گشودگی عددی، توان‌های مختلف لیزر، و اثر شکسانی

#### مراجع

1. L Tong, V D Miljkovic', M Käll, *Nano Lett.* 10 (2010) 10, 268–273.
2. A A G Requicha, *Proc. IEEE* 91 (2003) 1922–1933.
3. E Hasman, *Nat. Nanotechnol.* 5 (2010) 563–564.
4. M Hosseinzadeh, F Hajizadeh, M Habibi, H M Moghaddam, S Nader S Reihani, *Appl. Phys. Lett.* 113 (2018) 223701.
5. L Shao, Z J Yang, D Andrén, P Johansson, and M Käll, *ACS Nano* 9 (2015) 12542-12551.
6. H Šířová, L Shao, N O Länk, D Andrén, and M Käll, *ACS Photonics* 5 (2018) 2168-2175.
7. F Gittes and C F Schmidt, *Opt. Lett.* 23 (1998) 7-9.
8. F Hajizadeh and S N S Reihani, *Opt. Exp.* 18 (2010) 551– 559
9. F Hajizadeh, L Shao, D Andrén, P Johansson, H Rubinsztein-Dunlop, and M Käll, *Optica* 4 (2017) 746-751.
10. A Lehmuskero, R Ogier, T Gschneidner, P Johansson, and M Käll, *Nano Lett.* 13 (2013) 3129-3134.
11. S Chandrasekhar, *Rev. Mod. Phys.* 15 (1943) 1–89.
12. H Y Ma, P M Bendix, L B Oddershede, *Nano Lett.* 12 (2012) 3954–3960.
13. N S Cheng, *Industrial & engineering chemistry research*, 47 (2008) 3285-3288.
14. W Zhang, L Zhan, T Xian and L Gao, in *Journal of Lightwave Technology*, 37 (2019) 3756-3760.