

# اندازه گیری نیروی تله لیزری نانو آنتن نوری پلاسمونیکی تحت تابش لیزر مرئی

محمدرضا محبىفر\* و على مقدسى

گروه فیزیک دانشگاه ملایر

چکیده: در این مقاله با استفاده از نانو آنتن نوری و لیزری در ناحیهٔ مرئی بر مبنای تشدید پلاسمون سطحی موضعی، یک تله لیزری با قابلیت اعمال نیروی پیکو نیوتنی طراحی شده است. معادلات ماکسول حاکم بر سیستم به روش تفاضل محدود حوزهٔ زمان بصورت عددی حل شده است. سپس، اثر حضور شیارهای دایرهای نوک این نانوآنتن را بر مقدار نیروی گرادیانی این تله لیزری مورد بررسی قرار یم. نتایج شبیه سازی نشان داد بیشینهٔ شدت میدان الکتریکی برای حالتهای بدون و با شیار به ترتیب در طول موجهای بررسی قرار یم. نتایج شبیه سازی نشان داد بیشینهٔ شدت میدان الکتریکی برای حالتهای بدون و با شیار به ترتیب در طول موجهای بررسی قرار یم. نتایج شبیه سازی نشان داد بیشینهٔ شدت میدان الکتریکی برای حالتهای بدون و با شیار به ترتیب در طول موجهای محمود و ۸۰۶ نانومتر رخ می دهد و همچنین، ایجاد شیار بر نوک نانوآنتن باعث افزایش این شدت در نوک نانوآنتن می شود. همچنین، نیروی وارد بر نانوذره کروی ۱۰ نانومتری در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن طراحی شده، برای حالتهای بدون و با شیار به ترتیب در طول موجهای همچنین، نیروی وارد بر نانوذره کروی ۱۰ نانومتری در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن طراحی شده، برای حالتهای بدون و با شیار به ترتیب ۷/۱۱ و ۱۸۹۷ میک بدون و با شیار به ترتین نیروی پلاسمونیکی طراحی شده میتواند به شیار به ترتیب ۱۹۷۷ وارد بر نانوذره کروی ۱۰ نانومتری در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن طراحی شده، برای حالتهای بدون و با شیار به ترتیب ۱۹/۱۷ و ۱۸۷۷ میک بدست آمد. یعنی نخست، نانوآنتن نوری پلاسمونیکی طراحی شده میتواند به عنوان تله لیزری برای نانوذرات فازی استفاده شود. دوم، ایجاد شیار سطحی بر نوک این نانوآنتن، نیرو و در نتیجه کارایی تله لیزری درا میکند.

**واژگان کلیدی:** تلهٔ لیزری، تشدید پلاسمون سطحی موضعی، لیزر مرئی، نانو اُنتن نوری، نیرو

#### \*<u>mmohebifar@malayeru.ac.ir</u>

کار را بر اساس برایند نیروی پراکندگی نور لیزر و جاذبه انجام داد. سپس ،با همین ترفند توانست سلولهای زندهای در ابعاد ۰/۱ تا ۱۰ میکرومتر را با باریکه لیزر به دام بیندازد [۳ و ۴]. سرانجام با توسعهٔ این ایده، به کمک یک نیروی گرادیانی توسط یک باریکه لیزر کانونی شده توانتست یک تله سه بعدی ایجاد کند و آن را انبرک نوری نامید. انبرک نوری بر مبنای تغییر تکانه خطی نور نیروی نوری اعمال میکند. در واقع وقتی ذرات در نزدیکی کانون باریکه لیزر قرار می گیرند، نیرویی از طرف این باریکه بر آنها وارد میشود که دارای دو مولفه است. مولفه اول نیروی گرادیانی نوری است که در راستای گرادیان شدت میدان بوده و عامل اصلی شکل گیری تله لیزری است. مولفهٔ دوم نیروی پراکندگی زرجهت انتشار موج میدان است. به عبارت دیگر، از آنجا که پرتوی لیزر دارای پروفایل گوسی است و مرکز محور باریکه لیزر،

#### ۱– مقدمه

تلههای لیزری چیدمانهایی هستند که از باریکه لیزر، به منظور تولید نیروهای گرادیانی کوچکی از مرتبهٔ چند فمتو نیوتن تا چند پیکو نیوتن برای جابجایی ذرات نانومتری و میکرومتری استفاده می کنند. پژوهشگران فراوانی از این قابلیت نانو فوتونیکی در حوزه های متفاوت میکروسیالات، میکرو مکانیک، موتورهای مولکولی، و ... بهره جسته اند. نخستین بار آرتور اشکین در سال ۱۹۷۰ در آزمایشگاه بل نشان داد که ذرات دی الکتریک میتوانند بوسیله فشار تابشی ناشی از موج الکترومغناطیس گیر انداخته شوند و این نخستین جرقه ایده تله لیزری بود [۱]. شانزده سال بعد، در سال ۱۹۸۶ او توانست کرههایی شفاف از جنس لیتکس را

تاریخ دریافت : ۱۳۹۸/۱۰/۲۳ تاریخ پذیرش : ۱۳۹۹/۰۹/۱۶

پر شدت ترین بخش باریکه است، ذره مورد نظر به نقطهٔ تمرکز باریکه لیزر منحرف شده و در یک مختصات سه بعدی گیر انداخته می شود. به پاس پژوهشهای گسترده و کاربردی آرتور اشکین، جایزه نوبل فیزیک سال ۲۰۱۸ به او داده شد.

از سوی دیگر، با توجه به اینکه سازوکار تلههای لیزری بدون تماس مکانیکی است. پس ابزاری موفق در تحقیقات پزشکی و بیولوژی برای جابجایی و دستکاری سلولهای میکرومتری می باشند. در این موارد معمولاً از لیزرهای فروسرخ نزدیک با بازه طول موجی ۲۰۰ تا ۱۱۰۰ نانومتر به منظور جلوگیری از آسیبهای تابشی استفاده میشود. در این زمینه پژوهش گسترده ای شامل گیراندازی سلولها و باکتری ها [۳ و ۴]، اندازه گیری نیروهای تولید شده با موتورهای مولکولی مانند میوزین یا کینسین [۵]، مطالعهٔ ویژگی های مکانیکی رشته های تک DNA [۶] از قبیل اندازه گیری ویژگی غشاء نورونی و ... انجام آن به اجزای کوچکتر، اندازه گیری ویژگی غشاء نورونی و ... انجام شده است. پروفسور کارل اسوابادا استاد دانشگاه هاروارد در مقاله مروری [۸]، به تفصیل کاربردهای زیستی گیراندازهای متفاوت نوری را بیان کرده است.

نانو آنتن نوری ابزار دیگری است که می توان به کمک آن تله لیزری ایجاد کرد. رسالت اصلی نانو آنتن نوری تبدیل انرژی موج الکترومغناطیس فرودی به انرژی موضعی است که در آن از ویژگی منحصر بفرد نانوذرات فلزی استفاده می شود. نانو آنتن نوری بر اساس پدیده پلاسمونیک کار میکند. در پدیده پلاسمونیک، الکترونها در سطح فلز بر اثر تابش نور، به گونهای تحریک می شوند که بصورت امواج پلاسمونیکی شروع به حرکت تناوبی میکنند. افزونبر ،کاربرد نانوآنتن های نوری در حوزهٔ تله های لیزری، آنها در زمینههای دیگری از قبیل میکروسکوپ نوری روبشی میدان نزدیک (NSOM) [۹]، سامانههای يلاسمونيكي [١٥-١٢]، طيفسنجي رامان افزايش يافته نوك (TERS) و ... نیز بکار می روند. در این بررسی، با استفاده از یک نانو آنتن نوری و لیزری در ناحیهٔ مرئی، یک تله لیزری با قابلیت اعمال نیروی نوری پیکو نیوتنی طراحی شده است. معادلات ماکسول حاکم بر سامانه به روش تفاضل محدود حوزه زمان (FDTD) و با استفاده از نرمافزار شبیهسازی لومریکال بصورت عددی حل شده است. سپس، با تابش لیزری مرئی بر این

نانوآنتن، اثر حضور شیارهای سطحی دایرهای بر نوک نانوآنتن بر مقدار نیروی گرادیانی این تله لیزری مورد بررسی قرار گرفته است.

### ۲– تئوری

نانوآنتن های نوری ابزار اصلی پیشرفت علم نانو فوتونیک هستند که بر مبنای تشدید پلاسمون سطحی موضعی (LSPR) کار میکنند. پلاسمون سطحی، برانگیختگی نوسانات تجمعی بار در فصل مشترک فلز و دی الکتریک است. در واقع به نوسان الکترونهای آزاد در مرز مشترک فلز-دی الکتریک، پلاسمون سطحی میگویند. امواج پلاسمون سطحی در مرز مشترک فلز-دی الکتریک منتشر شده و عمود بر مرز مشترک به طور نمایی میرا می شوند. وقتی این پلاسمون ها توسط یک منبع نوری با طول موج خاص (لیزر) برانگیخته شوند، تشدید پلاسمون سطحی و رخ می دهد [۱۴–۱۶]. شکل (۱) نوسان الکترون های سطحی و میدان الکتریکی اطراف آنها را نشان می دهد [۱۵].



شکل ۱: نوسان الکترون های سطحی و میدان الکتریکی اطراف أنها [۱۵]

در واقع زمانی که فرکانس نوسان پلاسمون ایجاد شده با امواج الکترومغناطیسی فرودی یکسان باشد، پدیده تشدید پلاسمون سطحی موضعی اتفاق میافتد. این پدیده باعث میشود تا این وسیله قابلیت کنترل نور در ابعاد نانومتری را پیدا کند و بتواند نور را به طور موضعی تقویت نموده و دوباره جهت دهد. از آنجایی که نانو آنتنهای نوری دارای مدهای پلاسمونیکی هستند، می توان این مدها را به گونهای تنظیم کرد که در حالت تشدید گذارهای الکترونیکی مولکولهای مجاور خود باشند. زاویه نشر نور به هندسهٔ نانوآنتن و مد پلاسمونیکی آن بستگی دارد. با تنظیم هندسه،

جنس و جهت نانوآنتن، می توان نور را در هر جهت دلخواهی هدایت کرد. شکل (۲) نمونه ای از نانوآنتن نوری و تصویر SEM نمونهٔ ساخته شدهٔ آن را نشان می دهد که در [۱۷] مورد بررسی قرار گرفته است.



شکل ۲: نمونه ای از نانو آنتن نوری و تصویر SEM آن [۱۷] واژهٔ آنتن نوری به این دلیل است که این آنتنها دارای عملکردی شبیه آنتنهای متداول است ولی به جای جمع آوری امواج رادیویی، نور را جمع آوری می کنند. واژهٔ نانو هم بدلیل ابعاد نانومتری این سامانه ها است. از سوی دیگر با توجه به اینکه در این نانوآنتنهای پلاسمونیکی نانوساختارهای فلزی به یکدیگر نزدیک می شوند، اثرات تداخلی سطوح آنها منجر به بروز طیفهای تیزی می شوند که به آنها رزونانس فانو گفته می شود [۱۸]. هر گونه تغییر در نزدیکی نانوساختارها مانند افزودن چند مولکول یا تغییر دما، می تواند بر رزونانس بسیار حساس فانو تاثیرگذار باشد. این تغییر را می توان رصد کرد و از آن در

#### ۳- شبیهسازی و نتایج

یکی از روشهای عددی بسیار دقیق برای شبیه سازی انتشار امواج الکترومغناطیس و حل معادلات ماکسول روش تفاضل محدود حوزه زمان (FDTD) است. این روش ابتدا معادلهٔ دیفرانسیل مورد نظر را به معادلهٔ تفاضل جزئی تبدیل میکند. پس از این عملیات، در حوزهٔ مکان و زمان معادلهها گسسته شده و در یک

فرایند تکراری شدت موج در هر مکان و زمان محاسبه می شود. محققان از این روش برای حل مسائل متفاوتی از قبیل پراکندگی امواج الکترومغناطیس از فلزات، دی الکتریک ها، آنتن ها، پلاسما ها، حل معادله شرودینگر و ... استفاده کردهاند [۲۹–۲۴]. نرم افزار لومریکال از نرم افزارهای قدرتمند شبیه سازی عددی در حوزه نوری، الکترونیک و فوتونیک برای حل معادلات الکتریکی و معناطیسی است که در سال ۲۰۰۳ به جامعهٔ علمی معرفی شد. FDTD این بستهٔ نرم افزاری در چهار بخش متفاوت به نام های FDTD این بستهٔ نرم افزاری در چهار بخش متفاوت به نام های Interconnect FDTD وSolutions, Mode Solution, Device FDTD این نرم افزار، با حل سه بعدی معادلات ماکسول با قادر به حل مسایل فوتونیکی متفاوتی است. بخش کاکسول با مستفاده از روش تفاضل محدود حوزه زمان (FDTD)، به تحلیل استفاده از روش تفاضل محدود حوزه زمان (FDTD)، به تحلیل و بررسی ادوات متفاوت فوتونیکی در بازههای متفاوت طول

مطالعات متفاوتی در مورد افزایش میدان الکتریکی در اطراف نانوآنتن های نوری نوک مخروطی شده است [۱۰، ۲۵–۲۷]. به این منظور می بایست نوک این نانوآنتن مخروطی در راستای محور آن تحت تابش باریکه لیزر قرار گیرد. بردارهای میدان الکتریکی  $\overline{I}$  و دو قطبی  $\overline{P}$  مربوط به یک نانو ذره که تحت تابش میدان الکتریکی  $\overline{I}$  قرار گیرد به صورت روابط (۱) و (۲) در می آید که در [۱۷] به تفصیل آمده است.

$$\vec{E} = \left\{ \vec{I} + \frac{k^2}{\varepsilon_0} \alpha(\omega) \vec{G}(r_0, r_p, \omega) \right\} \vec{E}_0$$
(1)

$$\overrightarrow{P_p} = \frac{k^2}{\varepsilon_0} \alpha_p(\omega) \overleftrightarrow{G}(r_p, r_0, \omega) \overrightarrow{P}$$
<sup>(Y)</sup>

که در این رابطه **a** قطبش پذیری،  $\overline{I}$  شدت تابش فرودی،  $\overline{s}$  ثابت گذردهی خلا،  $\overline{b}$  تابع گرین فضای آزاد و **u** فرکانس می باشد. از سوی دیگر عدد موج مربوط به پلاریتون های پلاسمون سطحی ای که با باریکه لیزر تحریک شدهاند در نوک مخروطی شیاردار آن، به صورت رابطهٔ (۳) است[۲۸].

$$k = \frac{1}{\gamma} \left\{ 2\pi m + \gamma k_0 \sin(\varphi) \varepsilon_d^{1/2} \right\} = \left( \frac{k_0^2 \varepsilon_m \varepsilon_d}{\varepsilon_m + \varepsilon_d} \right)^{1/2}$$
(7)

 $\varphi$  در این رابطه  $\varepsilon_m$  گذردهی فلز،  $\varepsilon_a$  گذردهی دی الکتریک،  $\varphi$  زاویهٔ فرود باریکه لیزر،  $\gamma$  فاکتور میرایی و  $k_0$  عدد موج باریکه لیزر فرودی است که با رابطهٔ  $\frac{2\pi}{\lambda_{Laser}}$  به طول موج لیزر مرتبط می شود.

در این مقاله یک نانوسیم با نوک مخروطی با هندسه و ابعاد خاصی را به عنوان نانوآنتن نوری پیشنهاد داده ایم. دو حالت را برای این نانو آنتن نوری در نظر گرفته، شبیه سازی ها را برای این دو حالت انجام داده و نهایتاً نتایج محاسبات آنها را با هم مقایسه کرده ایم. حالت اول با وجود شیارهای دایره ای در نوک مخروطی نانو آنتن و حالت دوم بدون چنین شیارهایی. شکل (۳) طرحوارهٔ این دو حالت را نشان می دهد.



شکل ۳: طرحواره ای از نانو آنتن نوری با نوک مخروطی تحت تابش باریکه لیزر در دو وضعیت (a) بدون شیار و (b) با شیار

ابتدا شبیه سازیها برای یک نانو آنتن نوری از جنس طلا با نوک مخروطی و با زاویهٔ ۳۰ درجه انجام شد. همچنین فرض کردیم لیزری در ناحیهٔ مرئی (۴۰۰–۲۰۰ نانومتر) و به صورت ۹۰ درجه بر نوک این مخروط فرود آید. برای این شرایط ذکر شده، گیراندازی لیزری نانوذرهٔ کروی در ناحیهٔ میدان نزدیک (Near field) نوک این نانوآنتن مورد بررسی قرار گرفت. این چیدمان بر مبنای پدیدهٔ تشدید پلاسمون سطحی موضعی، منجر به وارد کردن نیروی نوری به نانوذرات و در نتیجه گیراندازی آنها می گردد. از این رو، از این چیدمان میتوان به عنوان تله لیزری استفاده کرد.

شکل (۴) نمودار توزیع شدت میدان الکتریکی در اطراف نوک مخروطی نانو آنتن طلا برای حالت بدون شیار، بر حسب محور z

نشان داده شده است. همانطور که گفته شد، عامل اصلی تله لیزری فراهم کردن نیرو (ناشی از گرادیان شدت میدان) است. شکل (۵) محاسبات نیرویی که نانوآنتن نوری بدون شیار بر نانوذرهٔ کروی همسانگردی به شعاع ۱۰ نانومتر وارد می کند را نشان می دهد. فاصلهٔ بین نوک نانوآنتن با این نانوذره ۳ نانومتر در نظر گرفته شده است.



شکل (۴) توزیع شدت میدان الکتریکی در اطراف نانوآنتن مخروطی شکل بدون شیار بر حسب طول موج



شکل (۵) نیروی وارد بر نانو ذرهٔ کروی در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن بدون شیار بر حسب طول موج

در مرحله بعدی، با ایجاد شیارهای دواری به صورت تناوبی در نوک مخروطی این نانوآنتن شبیه سازی ها انجام شد. نوک مخروط ۳۰ درجه، دوره تناوب این شیارها ۲۰۰ نانومتر، عمق شیارها ۳۰ نانومتر، و فاصلهٔ آخرین شیار از نوک نانوآنتن ۱ میکرو متر در نظر گرفته شد. این مقادیر با استفاده از بهینه سازی های انجام شده در تحقیقات عددی و آزمایشگاهی مربوط به ساخت نانوآنتن نوری انتخاب شده است [۱۰، ۱۳، ۱۷، ۲۷ و ۲۸]. نتایج

حاصل از توزیع شدت میدان الکتریکی در نزدیکی نانو آنتن شیاردار مورد نظر در طول موجهای متفاوت و در راستای محور z در شکل (۶) نشان داده شده است. همچنین، با محاسبهٔ نیرو برای هندسهٔ ذکر شده و با فرض تابش عمودی لیزری در ناحیهٔ مرئی بر نوک شیاردار نانو آنتن، گیراندازی لیزری نانو ذرهٔ کروی ۱۰ نانومتری در فاصلهٔ ۳ نانومتری از نوک این نانو آنتن مورد بررسی قرار گرفت. شکل (۷) نمودار این نیرو را بر حسب طول موج نشان میدهد.





شکل (۲) نیروی وارد بر نانو ذرهٔ کروی در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن با شیار بر حسب طول موج

همانطور که از نتایج شبیه سازی (شکلهای (۴) تا (۷)) مشخص است، برای حالت نانوآنتن بدون شیار، بیشینه شدت مربوط به طول موج ۵۳۳ نانومتر است در حالی که، در حالت با شیار بیشینه شدت در طول موج ۶۰۸ نانومتر بدست آمده است. دلیل این شیفت طول موجی برانگیختگی پلاسمونهای سطحی است.

همچنین، ایجاد شیار بر نوک نانو آنتن منجر به افزایش اندازهٔ شدت میدان الکتریکی شده است. همچنین، نیروی وارد بر نانوذرهٔ کروی ۱۰ نانومتری که در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن قرار دارد، برای حالت نانوآنتن بدون شیار ۳/W ۲/۱۱ و برای حالت با شیار برابر با۳/W ۵۵/۵ است. یعنی ایجاد شیار سطحی بر نوک مخروطی نانوآنتن، نیروی و در نتیجه کارایی تله لیزری پلاسمونیکی را حدود ۵ برابر می کند. در واقع از آنجایی که فرکانس پلاسمون سطحی موضعی فلز طلا در ناحیه مرئی است فرکانس پلاسمون سطحی در ناحیهٔ میدان نزدیک شده است. نهایتاً مقدار بالای گرادیان میدان امواج محو شونده منجر به ایجاد نهایتاً مقدار بالای گرادیان میدان امواج محو شونده منجر به ایجاد نیای نیروی نوری در ناحیهٔ میدان نزدیک شده است. یک نیروی نوری در ناحیهٔ میدان نزدیک وک نانو آنتن میشود. نانو آنتن باعث افزایش گرادیان میدان میدان شده و در نتیجه افزایش حدود ۵ برابری نیروی نوری را در بر دارد.

#### ۴– نتیجه گیری

چیدمانی متشکل از نانوآنتن نوری با نوک مخروطی و یک لیزر مرئی به منظور استفاده به عنوان تله لیزری طراحی شد. حل معادلات ماکسول مربوط به نانو آنتن شیاردار با نوک مخروطی ۳۰ درجه ای، دوره تناوب شیار ۲۰۰ نانومتری و با عمق ۳۰ نانومتر به روش تفاضل محدود حوزهٔ زمان (FDTD) نشان داد ايجاد شيار بر نوک نانوآنتن باعث افزايش شدت ميدان الکتريکي در ناحیهٔ میدان نزدیک این نانو آنتن می گردد. ایجاد شیار بر نانو آنتن منجر به شيفت طول موجى بيشينهٔ شدت ميدان الكتريكي از ۵۳۳ به ۶۰۸ نانومتر منجر می شود. در نهایت، نیروی وارد بر نانوذرهٔ کروی ۱۰ نانومتری در فاصله ۳ نانومتری از نوک نانوآنتن طراحی شده، برای حالتهای بدون و با شیار به ترتيبPN/W ۰/۵۵ و pN/W ۰/۵۵ بدست آمد. يعنى اين نانوآنتن نورى پلاسمونيكى طراحى شده مىتواند به عنوان تله ليزرى براى نانوذرات فلزى استفاده شود. همچنين، ايجاد شيار سطحی بر نوک این نانوآنتن، نیروی نوری و در نتیجه کارایی تله لیزری را حدود ۵ برابر می کند.

## مراجع

[11]. P. Matthew, J. Aizpurua, G. Bryant, "Metal-nanoparticle plasmonics", Laser & Photonics Reviews, 2, 136-159, 2008.

[12]. J.N. Farahani, D.W. Pohl, H.J. Eisler, B. Hecht, "Single quantum dot coupled to a scanning optical antenna: a tunable superemitter", Physical Review Letters, 95, 82-90, 2005.

[13]. I. Maouli, A. Taguchi, Y. Saito, S.Kawata, and P. Verma, "Optical antennas for tunable enhancement in tip-enhansed Raman spectroscopy imaging", Applied Physics Express, 8, 032401, 2015.

[14]. S. Zeng; Baillargeat, Dominique; Ho, Ho-Pui; Yong, Ken-Tye, "Nanomaterials enhanced surface plasmon resonance for biological and chemical sensing applications". Chemical Society Reviews. 43 (10), 3426–3452, 2014.

[15]. D. Sevenler, N. Lortlar Ünlü, and M. Selim Ünlü, "Nanobiosensors and Nanobioanalyses". Chapter 5, 85–88, 2015.

[16]. D. Guan Xiang; M. Tetsuji; S. Michiaki; Saito, Shin; Fukuda, Hiroaki; Takahashi, Migaku. "Evidence of localized surface plasmon enhanced magneto-optical effect in nanodisk array". Appl. Phys. Lett. 96 (8): 081915, 2010.

[17]. L. Novotny, P. Bharadwaj, Deutsch B "Optical antennas". Adv Opt Photon 1(3):438–483, 2009.

[18]. D. Vittorini-Orgeas,; A. Bianconi, , "From Majorana Theory of Atomic Autoionization to Feshbach Resonances in High Temperature Superconductors". Journal of Superconductivity and Novel Magnetism. Springer Science and Business Media LLC. 22 (3): 215–221, 2009. [1]. A. Ashkin, "Acceleration and trapping of particles by radiation pressure", Phys. Rev. Lett., Vol. 24, 156-159, 1970.

[2].A. Ashkin, J. M. Dziedzic, J. E. Bjorkholm, S. Chu, "Observation of a single-beam gradient force optical trap for dielectric particles", Opt. Lett. 11, 288-290, 1986.

[3]. A. Ashkin, J. M. Dziedzic, T. Yamane, "Optical Trapping and Manipulation of Single Cells Using Infrared Laser Beams", Nature 330, 769-771, 1987.

[4]. A. Ashkin, J.M. Dziedzic, "Optical Trapping and Manipulation of Viruses and Bacteria", Science 235,1517-1520, 1987.

[5]. S.C. Kuo, M.P. Sheetz: Force of single kinesin molecules measured with optical tweezers, Science 260:232-234,1993.

[6]. S. Chu: Laser Manipulation of Atoms and Particles, Science 253:861-866,1991.

[7]. H. Liang, W.H. Wright, W. He, M.W. Berns, "Micromanipulation of mitotic chromosomes in PTK-2 cells using laser-induced optical forces ("optical tweezers")", Exp. Cell Res. 197, 1 -35, 1991.

[8]. K. Svoboda, S. M. Block: "Biological applications of optical forces", Annu. Rev. Biophys. Biomol. Struct. 23, 147-285, 1994.

[9]. A. Höppener, R. Beams, L. Novotny, "Background suppression in near-field optical imaging", Nano letters, 1, 903-908, 2009.

[10]. M. Zohrabi, M. R. Mohebbifar, "Electric field enhancement around gold tip optical antenna", Plasmonics, 10, 887–892, 2015.

[27]. M. Zohrabi, M.R. Mohebbifar, "Influence of Grating Parameters on the Field Enhancement of an Optical Antenna under Laser Irradiation", Journal of Optoelectronical Nanostructures. 4, 65-80, 2019.

[28]. S.S Kharintsev, G.G. Hoffmann, A.I. Fishman and M. Kh. Salakhov, "Plasmonic optical antenna design for performing tip-enhanced Raman spectroscopy and microscopy", Journal of Physics D: Applied Physics 46, 145501, 2013. [19]. R.M.S. De Oliveira, "CLSS Computational Environment for Simulating Lightning Strokes in a Power Substation by Finite-Difference Time-Domain Method", IEEE Trans Electromagn Compat 51(4):995–1000, 2009.

[20]. B. Chaudhury, J.P. Boeuf, "Computational Studies of Filamentary Pattern Formation in a High Power Microwave Breakdown Generated Air Plasma". IEEE Trans Plasma Sci 38(9): 2281–2288, 2010.

[21]. F. Moxley, T. Byrnes, F. Fujiwara, "A generalized finite-difference time-domain quantum method for the N-body interacting Hamiltonian". Comput Phys Commun 183(11):2434–2440, 2012.

[22]. F. Moxley, D.T Chuss, W. Dai, "A generalized finite-difference time-domain scheme for solving nonlinear Schrödinger equations". Comput Phys Commun 184(8):1834–1841, 2013.

[23]. Siriwitpreecha A, Rattanadecho P, Wessapan T, "The influence of wave propagation mode on specific absorption rate and heat transfer in human body exposed to electromagnetic wave". Int J Heat Mass Transfer 65:423–434, 2013.

[24]. Y. Okazaki, K. Suzuki, Y. Enomoto, "Superconducting microstrip resonator investigated by FDTD electromagnetic field simulator". IEEE Trans Appl Supercond 9((2):3034–3037, 1999.

[25]. J.M. Gerton, L.A Wade, G.A Lessard, Z. Ma, Quake SR, "Tip enhanced fluorescence microscopy at 10 nanometer resolution", Phys Rev Lett 93(18):180801, 2004.

[26]. Y.C. Martin, H.F. Hamann, Wickramasinghe HKT "Strength of the electric field in apertureless near-field optical microscopy", J Appl Phys 89:5774–5778, 2001.



# Measurement of plasmonic laser trap force under visible laser radiation

M. Mohebifar\*, A.Moghadasi

Department of Physics, Malayer University

#### Abstract:

In this paper, a laser trap with the ability to generate pico-Newtonian force is designed using optical nanoantenna and visible-range laser based on localized surface plasmon resonance (LSPR). The Maxwell equations of this system are solved numerically by the time domain finite difference (FDTD) method. Then, we investigate the effect of circular surface grooves at the tip of this nano-antenna on the gradient force of this laser trap. The simulation results showed that the maximum of electric field intensity for the non-grooved and grooved nanoantenna occurred at the wavelengths of 533 and 608 nm, respectively, and also the groove on the tip of nanoantenna increases electric field intensity. Also, the force applied to the 10 nm spherical nanoparticles at 3 nm from the nano-antenna tip was obtained 0.11 pN/W and 0.55 pN/W, respectively. That is, firstly, this plasmonic optical nano-antenna increases the force and consequently efficiency of the laser trap about 5 times.

Keywords: Laser trap, Localized surface plasmon resonance, Visible-range laser, Optical nano-antenna, Force