

بسم الله الرحمن الرحيم



دانشگاه صنعتی خواجه نصیرالدین طوسی

دانشگاه علوم

: موضوع

بررسی اثر بازتابنده براگ روی موج خروجی لیزرهای فیبر نوری
آلاییده به یون اربیوم

دانشجو:

زهرا اصلاحی

اساتید راهنما:

دکتر محسن صالح کوتاهی

دکتر فاطمه شهشهانی

چکیده

در این پایان نامه مدل سازی و تحلیل تئوری لیزرهای تار نوری آلائیده به یون اربیوم با بازتابندهای برآگ انجام شده است. بازتابندهای نوری برآگ از تارهایی با تغییرات تناوبی ضریب شکست در طول تار تشکیل شده‌اند. ضرایب بازتاب و عبور بازتابندهای نوری برآگ به دامنه تغییرات تناوبی و طول فیبر بستگی دارد. با استفاده از بازتابنده برآگ در لیزرهای فیبر نوری می‌توان بازتاب و فیدبک امواج نوری در دو انتهای لیزر را تامین و تنظیم نمود. به منظور تحلیل تاثیر بازتابنده برآگ روی عملکرد لیزر تار نوری، ابتدا با حل معادلات موج کوپل شده با استفاده از روش ماتریس انتقال، توان بازتاب توری برآگ را بدست آورده و تأثیر مشخصات ساختاری توری از جمله اختلاف ضریب شکست و طول توری بر روی توان بازتابی آن بررسی شده است. در مرحله بعدی با حل معادلات انتشار موج دمش و موج سیگنال و معادلات نرخ یون‌های اربیوم در داخل محیط فعال لیزری، شبیه‌سازی لیزر انجام شده است. در این پایان‌نامه وابستگی توان خروجی و آستانه لیزرهای تار نوری به مشخصه‌های ساختاری توری برآگ، طول، شعاع مغزی تار نوری لیزر، طول موج و توان موج دمش و غلظت یون‌های آلائیده بررسی شده است.

نتایج مدل سازی توری برآگ نشان میدهد، با افزایش طول توری، بیشینه توان بازتاب افزایش یافته و پهنانی کاهش می‌یابد که برای تک مدل سازی توری و لیزر می‌توان از آن استفاده کرد. همچنین شبیه‌سازی لیزر در دو ناحیه توانهای بالا و توانهای پایین انجام شده است.

شبیه سازی لیزر تار نوری آلائیده به یون اربیوم با بازتاب‌دهنده توری تار نوری برآگ، به کمک روش رونگ-کوتا مرتبه چهارم انجام گرفته و نتایج بدست آمده از شبیه‌سازی با نتایج تجربی و تئوری‌ای که تا کنون گزارش شده مقایسه شده و مشابه است.

فهرست مطالب

فصل اول: مقدمه

- | | |
|---|---|
| ۱ | مقدمه |
| ۴ | ۱-۱ هدف پایان نامه و ساختار ارائه مطالب |

فصل دوم: مبانی فیزیکی تار نوری با توری برآگ (FIBER BRAGG GRATING)

- | | |
|----|--|
| ۶ | ۱-۲ بررسی انتشار موج در یک تار نوری ساده |
| ۱۱ | ۲-۲ تارهای نوری با توری برآگ |
| ۱۲ | ۲-۲-۱ تئوری مذکوپ شده در توری برآگ |
| ۱۷ | ۲-۲-۲ روش ماتریس انتقال |
| ۲۰ | ۴-۲ روش‌هایی ساخت توری در تارهای نوری |
| ۲۰ | ۱-۴-۲ روش تداخل‌سنجدی |
| ۲۲ | ۲-۴-۲ روش ماسک فازی |
| ۲۴ | ۵-۲ قابلیت کوک‌پذیری لیزرهای تار نوری با توری برآگ |

فصل سوم: تئوری لیزر تار نوری آلاتیده به یون اربیوم با بازتابنده FBG

- | | |
|----|-------------------------------------|
| ۲۷ | ۱-۳ مروری بر لیزرهای تار نوری |
| ۲۸ | ۱-۱-۳ مشخصات کاواک لیزرهای تار نوری |
| ۲۹ | ۲-۱-۳ بازتاب‌دهنده ها |
| ۲۹ | ۱-۲-۱-۳ آینه‌های دی‌الکتریک |
| ۳۰ | ۲-۲-۱-۳ حلقه‌های تار بازتاب‌دهنده |
| ۳۰ | ۳-۲-۱-۳ توری‌های برآگ |

- ۳۱ ۳-۱-۳ نقش عناصر خاکی نادر
- ۳۲ ۴-۱-۳ نقش محیط میزبان
- ۳۲ ۲-۳ لیزرهای تار نوری آلائیده به یون اربیوم
- ۳۳ ۱-۲-۳ سطح مقطع مؤثر جذب و گسیل ترازهای یون اربیوم
- ۳۴ ۲-۲-۳ نحوه دمش لیزر تار نوری آلائیده به یون اربیوم
- ۳۶ ۳-۳ معادلات حاکم بر عملکرد لیزرتار نوری آلائیده به یون اربیوم
- ۳۹ ۱-۳-۳ توان خروجی لیزر
- ۴۰ ۲-۳-۳ لیزر تار نوری در شرایط آستانه
- ۴۲ ۳-۳-۳ الگوریتم و روش حل معادلات
- ۴۵ ۴-۳ تأیید نتایج حاصل از مدل‌سازی

فصل چهارم: تحلیل و بررسی نتایج عددی

- ۴۸ ۱-۴ نتایج مدل‌سازی FBG
- ۴۹ ۴-۱-۴ تأثیر اختلاف ضریب‌شکست مؤثر لایه‌های توری بر روی طیف بازتابی آن
- ۴۹ ۲-۱-۴ تأثیر طول توری بر روی طیف بازتابی
- ۵۰ ۳-۱-۴ بررسی توری برآگ با در نظر گرفتن انتقال فاز
- ۵۱ ۲-۴ نتایج مربوط به لیزر تار نوری با بازتابنده برآگ
- ۵۲ ۱-۲-۴ توان آستانه موج دمش
- ۵۴ ۲-۲-۴ توان خروجی لیزر
- ۶۱ ۱-۲-۲-۴ بررسی توان خروجی به ازای توان دمش پایین
- ۶۲ ۳-۲-۴ بهره سیگنال

۶۵	۴-۲-۴ توان دمشن و سیگنال
۶۷	۳-۴ بهینه‌سازی و طراحی لیزر EDFL با بازتابنده برآگ
	فصل پنجم: نتیجه گیری و پیشنهادات
۷۰	نتیجه گیری
۷۱	پیشنهادات
۷۲	مراجع
۷۶	abstract

فهرست شکل ها

۴	شکل ۱-۱ طرح ساده ای از لیزر تار نوری (الف) ساختار DBR (ب) ساختار DFB
۶	شکل ۲-۱ تار نوری ساده و بخش های تشکیل دهنده آن
۷	شکل ۲-۲ نمای از رو بروی یک تار نوری ساده
۷	شکل ۳-۲ نحوه انتشار نور در یک تار نوری ساده
۱۱	شکل ۴-۲ طرح ساده های از یک تار نوری با ساختار تناوبی ضریب شکست و با دوره تناوب Λ
۱۲	شکل ۵-۲ تغییرات δn_{eff} نسبت به محور تار برای دو نوع FBG
۱۳	شکل ۶-۲ کوپلشیدگی بین مدها در توری یکنواخت
۱۶	شکل ۷-۲ نمودار توان بازتاب و عبور توری تار نوری برآگ
۱۸	شکل ۸-۲ نمودار توان بازتاب دو توری یکنواخت دارای انتقال فاز
۱۹	شکل ۹-۲ توزیع میدان داخل دو نوع توری
۲۰	شکل ۱۰-۲ ساخت توری به روش تداخل لسنجی با تقسیم دامنه
۲۱	شکل ۱۱-۲ ساخت توری به روش تداخل لسنجی با تقسیم جبهه موج
۲۲	شکل ۱۲-۲ ساخت توری به روش pm
۲۷	شکل ۱-۳ طرحی ساده از یک لیزر تار نوری
۲۸	شکل ۲-۳ الف-استفاده از حلقه های بازتاب دهنده و ب-توری های برآگ به منظور ایجاد فیدبک لیزری
۲۹	شکل ۳-۳ نمای ساده های از یک کاواک حلقه های لیزر تار نوری
۳۰	شکل ۴-۳ نمای ساده های از بازتاب دهنده حلقه های
۳۳	شکل ۵-۳ تراز های انرژی یون اربیوم

- ۳۴ شکل ۶-۳ طیف سطح مقطع جذب و گسیل یون اربیوم
- ۳۵ شکل ۷-۳ طول موجهای پمپاژ یون اربیوم
- ۳۶ شکل ۸-۳ جذب حالت برانگیخته الف) سیگنال و ب) دمش
- ۳۷ شکل ۹-۳ نمایی از ترازهای اصلی یون اربیوم در عملیات لیزر EDFL
- ۳۹ شکل ۱۰-۳ نمایی از یک لیزر تار نوری به طول L با بازنده های به ترتیب R_1 و R_2
- ۴۴ شکل ۱۱-۳ روندnamی تحلیل شرایط بالای آستانه
- ۴۵ شکل ۱۲-۳ طیف توان بازتاب به ازای سه مقدار مختلف δn_{eff} مربوط به نتایج ارائه شده در [۲۵]
- ۴۵ شکل ۱۳-۳ طیف توان بازتاب به ازای سه مقدار مختلف δn_{eff}
- ۴۶ شکل ۱۴-۳ تغییرات توان دمش و سیگنال در طول لیزر EDFL مربوط به نتایج ارائه شده در [۵۴]
- ۴۶ شکل ۱۵-۳ تغییرات توان دمش و سیگنال در طول لیزر EDFL
- ۴۸ شکل ۱-۴ طیف توان بازتاب، R ، عبور، T ، یک ساختار FBG به طول $L_G=1\text{ cm}$ و $\delta n_{eff}=10^{-4}$
- ۴۹ شکل ۲-۴ طیف توان بازتاب به ازای مقادیر مختلف اختلاف ضریب شکست مؤثر
- ۴۹ شکل ۳-۴ طیف توان بازتاب ، به ازای مقادیر مختلفی از طول توری
- ۵۰ شکل ۴-۴ طیف توان بازتاب توری با انتقال فاز $2/\pi$ در وسط
- ۵۱ شکل ۵-۴ طیف توان بازتاب توری با دو انتقال فاز متفاوت $2/\pi$ و $4/\pi$
- ۵۲ شکل ۶-۴ تغییرات توان دمش آستانه لیزر بر حسب طول محیط فعال لیزر
- ۵۳ شکل ۷-۴ تغییرات توان دمش آستانه لیزر بر حسب شعاع مغزی تار
- ۵۴ شکل ۸-۴ تغییرات توان دمش آستانه لیزر بر حسب بازتاب توری (FBG2)
- ۵۴ شکل ۹-۴ وابستگی توان خروجی به توان دمش
- ۵۵ شکل ۱۰-۴ وابستگی توان خروجی به توان دمش با در نظر گرفتن توریهای متفاوت به عنوان (FBG2)
- ۵۶ شکل ۱۱-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب طول محیط فعال و به ازای مقادیری از توان دمش آستانه

- شکل ۱۲-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب طول محیط فعال لیزر و با در نظر گرفتن توری های متفاوت به عنوان بازتابنده (FBG2) ۵۷
- شکل ۱۳-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب طول محیط فعال لیزر و با در نظر گرفتن شعاعهای مختلف برای معزی تار ۵۷
- شکل ۱۴-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب طول محیط فعال و با در نظر گرفتن مقادیر مختلف غلظت ۵۸
- شکل ۱۵-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب موج دمش به ازای شعاعهای مختلف معزی تار ۵۹
- شکل ۱۶-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب بازتابندگی توری (FBG1) برای مقادیری از توان دمش ۵۹
- شکل ۱۷-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب درصد بازتابندگی توری (FBG1) را به ازای مقادیر مختلف طول کاواک ۶۰
- شکل ۱۸-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب درصد بازتابدهی توری (FBG2)، برای مقادیر مختلف بازتاب دهی توری (FBG1) ۶۰
- شکل ۱۹-۴ وابستگی توان خروجی به توان دمش، برای لیزرهایی با طول متفاوت ۶۱
- شکل ۲۰-۴ تغییرات توان خروجی لیزر بر حسب طول کاواک به ازای شعاع معزی تار متفاوت ۶۲
- شکل ۲۱-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب موج دمش به ازای شعاعهای مختلف معزی تار ۶۲
- شکل ۲۲-۴ تغییرات توان خروجی بر حسب طول محیط فعال و با در نظر گرفتن مقادیر مختلف غلظت ۶۳
- شکل ۲۳-۴ تغییرات بهره سیگنال در طول کاواک، به ازای مقادیر مختلف بازتابدهی توری (FBG2) ۶۴
- شکل ۲۴-۴ تغییرات توان دمش و سیگنال در امتداد محیط فعال لیزری (الف) توری (FBG2) با بازتاب ۷۰ درصد (ب) توری (FBG2) با بازتاب ۲۰ درصد ۶۵
- شکل ۲۵-۴ تغییرات توان سیگنال رفت و برگشت در امتداد محیط فعال لیزر به ازای بازتابهای مختلف توری (FBG2) ۶۶
- شکل ۲۶-۴ تغییرات توان دمش در امتداد محیط فعال لیزر به ازای بازتابهای مختلف توری (FBG2) ۶۶

فهرست جداول

۵۲	جدول ۱-۴ مشخصات توری‌ها به عنوان FBG1 و FBG2
۵۲	جدول ۲-۴ مقدار عددی پارامترهای بکار رفته در محاسبات برای لیزر EDFL [۵۴]
۶۸	جدول ۳-۴ مشخصات ۱۰ نمونه لیزر با توان خروجی ۲۰ mW
۶۸	جدول ۴-۴ مشخصات ۱۰ نمونه لیزر با توان خروجی ۴۰۰ mW

فصل اول

مقدمه

بررسی تجربی لیزرهای تار نوری تقریبا همزمان با اختراع لیزرهای گازی و حالت جامد و از اوایل دهه ۱۹۶۰ میلادی شروع و بتدريج با شناخته شدن کاربردهای متنوع آن مورد توجه زیادی قرار گرفت. محیط میزبان لیزرهای تار نوری از جنس شیشه است که به شکل تارهای نوری ساخته می‌شوند. یونهای عناصر خاکی نادر تزریق شده به محیط میزبان شرایط بهره و تقویت نور را در این لیزرهای فراهم می‌کنند.

توان خروجی لیزرهای تار نوری اولیه در حد میلیوات بود اما امروزه به توان های خروجی بالای چند کیلووات دست یافته‌اند. از سال ۲۰۰۷ تا ۲۰۰۰ خروجی لیزرهای تار نوری پیوسته از ۱۰۰ وات به ۳۰۰۰ وات افزایش یافته است. معمولا در لیزرهای پرتوان از تارهای نوری دو غلافه استفاده می‌شود [۱].

اولین لیزرهای تار نوری آلتیده به یون اربیوم(EDFL)^۱، در سال ۱۹۶۱ میلادی ساخته شد. در سال ۱۹۷۳ از تارهای نوری سیلیکایی با اتلاف پایین برای ساخت لیزرهای تار نوری استفاده شد [۲]. در اواخر دهه ۱۹۸۰ لیزرهای تار نوری به طور چشمگیری توسعه یافتند. تحقیقات اولیه به طور عمده بر روی تارهای نوری آلتیده به اربیوم و نئودیموم متمرکز بود، زیرا این دو یون به ترتیب بهره نوری در طول موج‌های $1/3$ و $1/5$ میکرومتر را فراهم می‌کنند. که تلفات پایینی در پنجره مخابراتی دارند. از سایر یونها مانند هولیوم، ساماریوم، تولیوم و ایتربیوم نیز برای محیط فعال لیزرهای تار نوری و در طول موجهای دیگر استفاده شده‌اند [۳].

^۱ Erbium Doped Fiber Laser(EDFL)

عملکرد لیزرهای EDFL‌ها براساس سازوکار لیزرهای سه ترازه بوده و معمولاً از لیزرهای نیمه‌رسانا در طول موج ۹۸۰ و ۱۴۸۰ نانومتر برای دمش آنها استفاده می‌شود. لیزرهای آلائیده به یون اربیوم می‌توانند در چندین ناحیه فرکانسی، از نور مرئی تا مادون قرمز عمل کنند اما از آنجاییکه ناحیه ۱۵۵۰ نانومتر برای مخابرات نوری با تلفات پایین محسوب می‌شود، بیشترین توجه به این ناحیه معطوف شده است [۱]. لیزرهای تار نوری آلائیده به عناصر خاکی نادر، به دلیل مزایایی از جمله ابعاد کوچک، وزن پایین، کیفیت بالای باریکه خروجی، بازده و توان بالا جایگزین مناسبی برای لیزرهای حالت جامد، بشمار می‌رود.

یکی از پر کاربردترین این لیزرها، EDFL می‌باشد که در سیستم‌های مخابرات نوری، حسگرهای نوری، سوئیچ نوری، پیشکسی، اسپیکتروسکوپی و ابزارهای اندازه‌گیری استفاده می‌شود. عملکرد تکمددی، پهنهای خط باریک، گسیل در ناحیه ۱۵۵۰ نانومتر و قابلیت کوک‌پذیری در این لیزرها سبب شده موقعیت ویژه‌ای در تحقیقات و تکنولوژی بدست آورند [۴].

تنظیم طول موج، تکمدد سازی، تمایز بین مدها و فیدبک نوری در لیزرهای تار نوری به روش‌های مختلف، صورت می‌گیرد. در کاربردهایی مانند اسپیکتروسکوپی با جداسازی بالا، لیدار و همچنین خطوط مخابراتی پرسرعت لازم است که از منابع تابش تک مد که یک مد طولی تولید می‌کنند استفاده شود. ایجاد منبع تک مد در لیزرهای تار نوری با کاواک حلقه‌ای امکان‌پذیر است. ولی این وسایل پیچیده و پرهزینه می‌باشند در حال حاضر استفاده از توری‌های تار نوری برآگ به دلیل اتلاف پایین، خاصیت گزینش بالا، غیرفعال بودن محیط توری و هزینه کم سودمندتر از روش‌های دیگر تشخیص داده شده است. [۵].

توری تار نوری برآگ^۱ (FBG)^۱، ساختار تنابوی ضریب شکست در طول تار است که معمولاً در اثر تداخل پرتوهای نور ماورای بنفش در مغزی تار ایجاد می‌شود. مهمترین خصوصیت توریهای FBG، بازتاب و عبور گزینشی نور در فرکانسی خاص و یا در نوار فرکانسی باریکی حول فرکانس برآگ می‌باشد. پهنهای نوار فرکانسی به دوره تنابوب توری و اختلاف ضریب شکست ایجاد شده بستگی دارد [۶]. قابلیت حساسیت به نور^۲ تارهای نوری که سبب ایجاد تغییرات ضریب شکست در مغزی تار نوری می‌شود اولین بار توسط گروه هیل در سال ۱۹۷۸ در مرکز تحقیقات مخابراتی کانادا کشف و گزارش شد [۷ و ۸].

با استفاده از توریهای تار نوری برآگ با لیزرهای تار نوری به عنوان آینه بازتابنده می‌توان لیزرهایی با مرتبه کوک‌پذیری بالا و تک مد به ایجاد کرد [۹]. اولین بار از FBG‌ها در لیزرهای تار نوری آلائیده به یون

^۱ Fiber Bragg Grating (FBG)

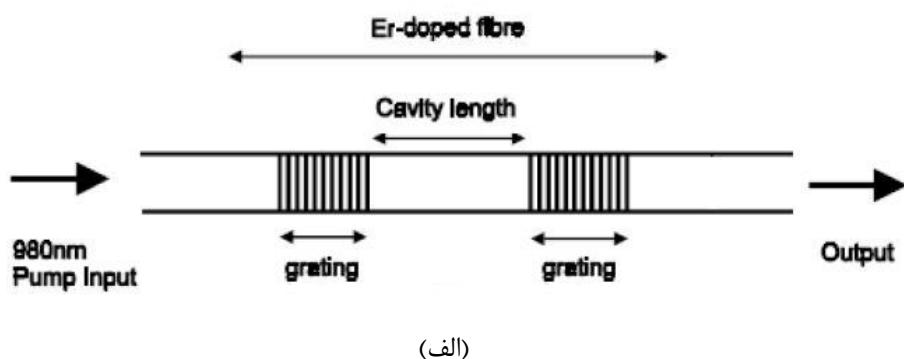
^۲ Photosensitivity

اربیوم با عملکرد تک فرکانس و پایداری طول موجی و نویز پایین و پهنای خط باریک در سال ۱۹۹۱ گزارش شده است [۱۰].

با استفاده از تکنولوژی ایجاد توری برآگ در تار نوری، می‌توان لیزرهای تار نوری^۱ DBR و DFB که دارای پهنای خط بینابی بسیار باریک در حدود ۲ تا ۱۵ کیلوهرتز، طول کم چند سانتیمتر و نویز پایین باشند طراحی نمود [۱۱]. در شکل ۱-۱ طرح ساده ای از لیزر تار نوری با ساختارهای DBR و DFB نشان داده شده است.

در این پایان نامه لیزر تار نوری با در نظر گرفتن توری تار نوری برآگ به عنوان بازتابنده بررسی شده است که ساختاری تقریباً مشابه با لیزر DBR دارد.

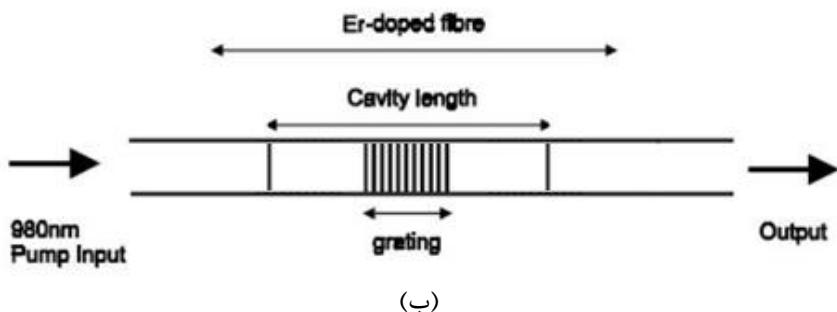
لیزرهای تار نوری آلاییده به یون اربیوم با ساختار DBR قابلیت کوکپذیری پیوسته [۱۲] داشته و می‌توان با تغییر دوره تناوب توری بصورت نامنظم و یا خطی و ایجاد انتقال فاز میزان کوکپذیری لیزر را تنظیم کرد [۱۳ و ۱۴]. پایداری فرکانسی در لیزرهای تار نوری DBR با استفاده از روش تداخل‌سننجی ایجاد می‌شود [۱۵]. بهینه‌سازی خروجی لیزرهای تار نوری DBR با در نظر گرفتن دمشکهای قوی در [۱۶ و ۱۷ و ۱۸ و ۱۹] بررسی شده است. از لیزرهای تار نوری DBR به عنوان هیدروفون در دریاهای عمیق استفاده می‌شود [۲۰]. تأثیر دما و ضربه شکست به طور همزمان بر روی این لیزرهای بررسی شده است [۲۱].



(الف)

^۱ Distributed Bragg Reflector

^۲ Distributed Feedback



شکل ۱-۱ طرح ساده ای از لیزر تار نوری (الف) ساختار DBR (ب) ساختار DFB

۱-۴- هدف پایان نامه

هدف این پایان نامه بررسی و تحلیل تئوری لیزرهای تار نوری آلائیده به یون اربیوم با بازتابدهنده FBG می‌باشد. شبیه سازی با حل معادلات مربوط به انتشار موج دمش و موج سیگناال و معادلات نرخ یون‌های اربیوم در داخل محیط فعال لیزری انجام می‌شود. میزان توان خروجی و آستانه لیزرهای تار نوری به مشخصه‌های ساختاری توری برآگ (اختلاف ضریب شکست و طول توری) به عنوان بازتابدهنده، طول تار نوری، شعاع مغزی تار، طول موج و توان موج دمش و غلظت یونهای آلائینده بستگی دارد که در این پایان‌نامه عملکرد لیزر با توجه به این پارامترها بررسی می‌شود. در فصل دوم پایان نامه مبانی فیزیکی توری تار نوری برآگ بیان شده و روش ماتریس انتقال به منظور مدل‌سازی FBG توضیح داده می‌شود. فصل سوم الگوریتم روش عددی رونگ-کوتا که در شبیه‌سازی لیزر تار نوری آلائیده به یون اربیوم با بازتابدهنده برآگ ارائه شده است. فصل چهارم به تجزیه و تحلیل نتایج عددی بدست آمده و طراحی چند لیزر تار نوری آلائیده به یون اربیوم با بازتابدهنده توری برآگ اختصاص یافته است. در فصل پنجم نتیجه‌گیری و پیشنهادات برای ادامه ارائه شده است.

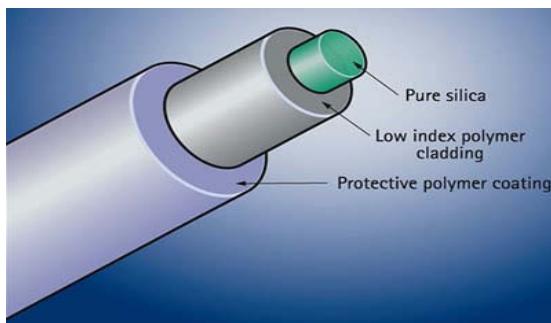
فصل دوم

مبانی فیزیکی
تار نوری با توری برآگ
(FIBER BRAGG GRATING)

در این فصل ابتدا تئوری انتشار موج در یک تار نوری ساده بطور مختصر بیان شده سپس تار نوری با توری برآگ معرفی و مشخصات و معادلات حاکم بر آن توضیح داده می‌شود. روش ماتریس انتقال نیز که برای تعیین ضرایب بازتاب و عبور تار نوری توری برآگ روش کارآمدی است در این فصل توضیح داده می‌شود و در پایان فصل به چند روش ساخت توری‌های برآگ در تار نوری اشاره خواهد شد.

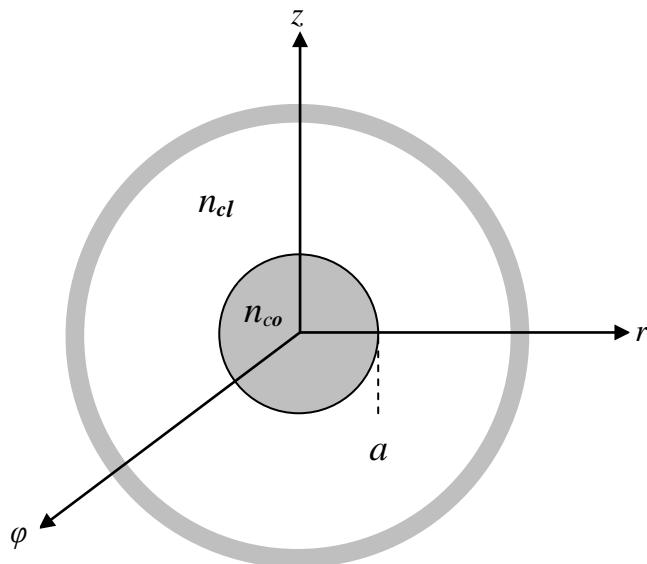
۱-۲) بررسی انتشار موج در یک تار نوری ساده

همانطور که در شکل (۱-۲) نشان داده شده یک تار نوری ساده از سه بخش اصلی تشکیل شده است. الف- هسته تار که داخلی‌ترین قسمت تار نوری و عهده‌دار انتشار موج الکترومغناطیس بوده و دارای بیشترین مقدار ضریب شکست نسبت به لایه‌های خارجی است. هسته تار معمولاً از جنس شیشه سیلیکا با ضریب‌شکست $1/45$ و بر حسب نوع کاربرد دارای شعاعی در حدود 3 میکرومتر می‌باشد. ب- پوشش تار که دور تا دور هسته را احاطه کرده و دارای ضریب شکستی کمتر از هسته بوده و باعث بازتاب کلی نور به داخل هسته می‌شود. این پوشش معمولاً از جنس پلیمر با ضریب‌شکست $1/40$ و بر حسب نوع کاربرد دارای شعاعی در حدود 30 میکرومتر می‌باشد. پ- روکش پلاستیکی که باعث حفاظت تار در مقابل رطوبت و سایر موارد آسیب پذیر می‌شود.



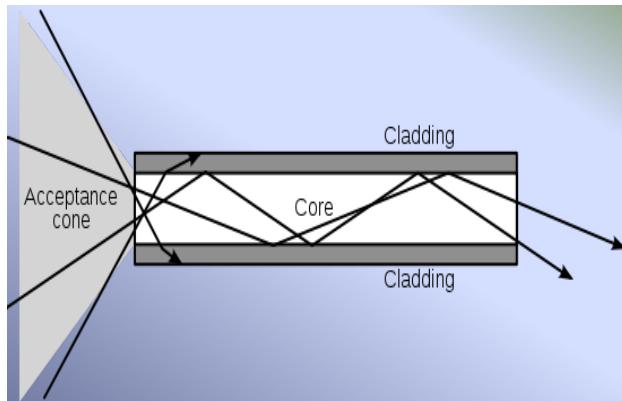
شکل ۲-۱: تار نوری ساده و بخش‌های تشکیل دهنده آن

در شکل (۲-۲) نمای از رو布روی یک تار ساده با معزی به شعاع a و ضریب شکست n_{co} که توسط غلافی به ضریب شکست n_{cl} پوشانده شده نشان داده شده است.



شکل ۲-۲: نمای از رو بروی یک تار نوری ساده

در شکل (۲-۳) نحوه انتشار نور در یک تار نوری ساده نشان داده شده است. انتشار نور در یک تار نوری بر اساس پدیده بازتاب داخلی و یا بازتاب کلی صورت می‌گیرد.



شکل ۲-۳ : نحوه انتشار نور در یک تار نوری ساده

دامنه میدان الکتریکی موج منتشر شده در تار نوری از معادله دیفرانسیل زیر پیروی می‌کند [۲۲].

$$\nabla^2 E_Z(r, \varphi, z, \omega) + n^2(r, \omega) k_0^2(\omega) E_Z(r, \varphi, z, \omega) = 0 \quad (1-2)$$

که در آن $E_z(r, \varphi, z, \omega)$ دامنه موج در دستگاه مختصات استوانه‌ای، k_0 عدد موج است و:

$$n(r, \omega) = \begin{cases} n_{co} & r \leq a \\ n_{cl} & r > a \end{cases} \quad (2-2)$$

برای معادله (1-2) پاسخی به صورت زیر در نظر می‌گیریم:

$$E_Z(r, \varphi, z, \omega) = A_z(\omega) R_z(r) e^{im\varphi} e^{i\beta z} \quad (3-2)$$

با در نظر گرفتن لایاسین در مختصات استوانه‌ای و جایگذاری رابطه (3-2) در (1-2) بدست می‌آید:

$$\frac{\partial^2}{\partial r^2} R_z(r) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} R_z(r) + \left(\xi^2 - \frac{m^2}{r^2} \right) R_z(r) = 0 \quad (4-2)$$

که در آن:

$$\xi^2 = n^2(r) k_0^2 - \beta^2 \quad (5-2)$$

β ثابت انتشار مد در امتداد محور z می‌باشد و کمیتی مختلط و به صورت زیر در نظر گرفته می‌شود:

$$\beta = n_{eff} k_0 - i\alpha \quad (6-2)$$

در این رابطه n_{eff} ضریب شکست موثر مد و α ضریب اتلاف مد می‌باشد.

عبارت (4-2) یک معادله دیفرانسیل بدل می‌باشد که با در نظر گرفتن مقادیر مثبت برای ξ^2 جواب آن به صورت زیر می‌باشد:

$$R_{z,m}(r) = AJ_m(\xi r) + BY_m(\xi r) \quad (7-2)$$

در رابطه A و B دارای مقادیر ثابت، m عدد مد، J_m و Y_m به ترتیب توابع بدل مرتبه اول و دوم می‌باشند. با در نظر گرفتن $\xi^2 = -\gamma^2$ معادله (4-2) به معادله زیر تبدیل می‌شود:

$$\frac{\partial^2}{\partial r^2} R_z(r) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} R_z(r) - \left(\gamma^2 + \frac{m^2}{r^2} \right) R_z(r) = 0 \quad (8-2)$$

این عبارت یک معادله بسل تعمیم یافته می باشد که برای مقادیر مثبت γ^2 می توان جوابی به صورت زیر

برای آن در نظر گرفت:

$$R_{z,m}(r) = CI_m(\gamma r) + DK_m(\gamma r) \quad (9-2)$$

در رابطه C و D دارای مقادیر ثابت، m عدد مد، I_m و K_m به ترتیب توابع بسل تعمیم یافته مرتبه اول و دوم می باشند.

اگر فرض کنیم:

$$\beta^2 \geq n_{co}^2 k_0^2 \quad (10-2)$$

معادله نمی تواند پاسخ معادله موج در غلاف تار باشد زیرا برای مقادیر بزرگ r ، $I_m \rightarrow \infty$ می رود. همچنین طبق شرایط مرزی میدان و مشتق آن در سطح مشترک مغزی و غلاف باید پیوسته باشد که با در نظر گرفتن فرض (15-2) چنین شرطی حاصل نمی شود. بنابراین می توان نتیجه گرفت که حل فیزیکی برای معادله موج (1-2) در ناحیه $n_{co}^2 K_0^2 \geq \beta^2$ وجود ندارد. همینطور اگر فرض شود:

$$\beta^2 \leq n_{cl}^2 k_0^2 \quad (11-2)$$

برای Y_m و J_m دارای رفتار سینوسی بوده و این بدین معنی می باشد که انرژی به خارج از تار انتقال می یابد و در این حالت مدهای تابشی را داریم بنابراین می توان نتیجه گرفت انتشار امواج عرضی غیر تابشی تار فقط در ناحیه زیر صورت می پذیرد:

$$n_{cl}^2 k_0^2 < \beta^2 < n_{co}^2 k_0^2 \quad (12-2)$$

تابع بسل مرتبه دوم Y_m و تابع بسل تعمیم یافته مرتبه اول I_m به ترتیب برای نواحی $r \rightarrow 0$ و $r \rightarrow \infty$ دارای مقدار نامحدود بوده و می توان پاسخ عرضی معادله موج را برای نواحی $r < a$ و $r > a$ به صورت زیر در نظر گرفت:

$$R_{z,m}(r) = \begin{cases} AJ_m(\xi r) & r \leq a \\ DK_m(\gamma r) & r > a \end{cases} \quad (13-2)$$

که در این رابطه

$$\xi^2 = n_{co}^2 k_0^2 - \beta^2 \quad (14-2)$$

$$\gamma^2 = \beta^2 - n_{cl}^2 k_0^2 \quad (14-2)$$

کمیتهای بدون بعد u و w را به شکل زیر تعریف میکنیم.

$$\begin{cases} u = K_0 n_{co} a \\ w = K_0 n_{cl} a \end{cases} \quad (15-2)$$

که با توجه به روابط (۱۹-۲) و (۲۰-۲)، رابطه زیر به دست می‌آید.

$$u^2 + w^2 = K_0^2 (n_{co}^2 - n_{cl}^2) a^2 \quad (16-2)$$

عبارت بالا مقدار ثابتی است که آن را فرکانس نرمالیزه نامیده و عموماً با حرف V نشان میدهد.

$$V = K_0 a N A = \frac{2\pi}{\lambda} a (n_{co}^2 - n_{cl}^2)^{1/2} \quad (17-2)$$

پارامتر V تعداد مدهای هدایت شده در تار را مشخص میکند و برای داشتن تار نوری تک مد باید شرط $V < 2.405$ را حفظ نماید [۲۳]. در رابطه (۱۷-۲)، $N A$ به عنوان گشودگی عددی تار نوری معرفی میشود که در سیستم های نوری برای تعیین بیشینه زاویه پذیرش نور ورودی به سیستم مورد استفاده قرار میگیرد.

با اعمال شرایط مرزی روی سطح مشترک مغزی و غلاف رابطه زیر بین ثابت‌های D و A بدست می‌آید:

$$A J_m(\xi a) = D K_m(\xi a) \rightarrow \frac{D}{A} = \frac{J_m(\xi a)}{K_m(\gamma a)} \quad (18-2)$$

بنابراین می‌توان پاسخی کلی به صورت زیر برای معادله موج (۶) در نظر گرفت:

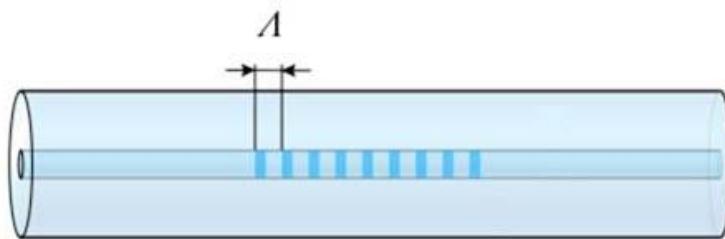
$$E_{z,m}(r, \phi, z, \omega) \propto \begin{cases} J_m(\xi r) e^{im\phi} e^{i\beta z} & r \leq a \\ \frac{J_m(\xi a)}{K_m(\gamma a)} K_m(\gamma r) e^{im\phi} e^{i\beta z} & r > a \end{cases} \quad (19-2)$$

۲-۲) تارهای نوری با توری برآگ

اساساً یک تار نوری با توری برآگ،^۱ FBG، اختلال یا تغییرات تناوبی ضریب شکست در طول یک تار نوری است که بین دوره تناوب توری و طول موج برآگ رابطه زیر برقرار است [۲۲] :

$$\lambda_B = \frac{2n_{eff}\Lambda}{m} \quad (۲۰-۲)$$

در این رابطه n_{eff} ضریب شکست موثر توری در مغزی تار، m مرتبه توری و Λ دوره تناوب توری است. در شکل ۴-۲ طرح ساده‌ای از یک تار نوری با ساختار تناوبی ضریب شکست و با دوره تناوب Λ نشان داده شده است.



شکل ۴-۲- طرح ساده‌ای از یک تار نوری با ساختار تناوبی ضریب شکست و با دوره تناوب Λ

تغییرات ضریب شکست در امتداد z و طول تار نوری به صورت زیر تعریف می‌شود:

$$n(r, \phi, z) = \begin{cases} n_{co} + \delta n_{eff}(z) & r \leq a \\ n_{cl} & r > a \end{cases} \quad (۲۱-۲)$$

$$\delta n_{eff}(z) = \overline{\delta n_{eff}}(z) \left\{ 1 + \nu \cos \left[\frac{2\pi}{\Lambda} z + \phi(z) \right] \right\} \quad (۲۲-۲)$$

^۱ Fiber Bragg Grating