



بیست و هشتمین کنفرانس اپتیک و
فوتونیک ایران و چهاردهمین کنفرانس
مهندسی و فناوری فوتونیک ایران،
دانشگاه شهید چمران اهواز،
خوزستان، ایران.
۱۴-۱۲ بهمن ۱۴۰۰



اثر فاز بر انتشار سالیتون روشن در فیبرهای کم مد

سبا پروا^۱، محسن حاتمی^۲، غلامرضا هنرآسا^۳

شیراز، دانشگاه صنعتی شیراز، دانشکده فیزیک

^۱Saba_parva@yahoo.com, ^۲hatami@sutech.ac.ir, ^۳honarasa@sutech.ac.ir

چکیده - اخیراً انتشار سالیتون‌ها در فیبرهای چند مد مورد مطالعه قرار گرفته است. در اینجا برای بررسی انتشار سالیتون از یک فیبر کم مد تجاری استفاده کرده‌ایم. در این فیبر سه مد انتشاری وجود دارد که با در نظر گرفتن قطبش، شش مد قابل انتشار است. ابتدا مدهای انتشاری، سطح مقطع موثر و پاشندگی را برای مدهای این فیبر بدست آورده و سپس به شبیه سازی انتشار سالیتون‌ها در مدهای فیبر پرداخته و اثر اختلاف فاز بر آنها را مطالعه کرده‌ایم. اثر غیرخطی باعث ایجاد دگرگازی XPM شده و مدهای انتشاری برهم اثر می‌گذارند. از موارد جالب توجه این است که این اثرات باعث انتقال انرژی بین مدهای مختلف شده و شدیداً به اختلاف فاز بستگی دارند. در نتیجه می‌توان از نتایج این شبیه سازی برای طراحی یک کلید تمام نوری خود سامانده استفاده کرد.

کلید واژه- سالیتون نوری روشن، فیبر کم مد، کلیدزنی تمام نوری، مدولاسیون دگرگازی.

Effect of phase on soliton propagation in few-mode fiber

Saba Parva¹, Mohsen Hatami², Gholamreza Honarasa³

Department of Physics, Shiraz University of Technology, Shiraz Iran

¹saba_parva@yahoo.com, ²hatami@sutech.ac.ir, ³honarasa@sutech.ac.ir

Abstract- Recently soliton propagation in few-mode fiber have been studied. In this paper, we used commercially few-mode fiber for investigating the soliton propagation. Three modes exist in this fiber, by considering polarization, we have six propagation modes. Initially, we calculate the propagation mode, effective cross-section, and dispersion for each mode then soliton propagation in fiber modes respect to phase are simulated. The nonlinear effect causes XPM which affects propagation modes to each other. Interestingly, these effects cause energy transfer between different modes and strongly depends on the phase difference. So, the results of this simulation can be used to design a self-organized all-optical switch.

Keywords: all-optical switching, bright soliton, cross phase modulation, few modes fiber.

مقدمه

به طور سنتی، از فیبرهای نوری تک‌مد برای مشاهده پدیده‌های غیرخطی [۱] و همچنین طراحی سیستم‌های مخابرات نوری استفاده می‌شود [۲]. با این حال اخیراً فیبرهای چند مد بسیار مورد توجه قرار گرفته‌اند [۳]. چنین فیبرهایی یک بعد اضافی ارائه می‌دهند که بر اساس آن ظرفیت کانال‌های ارتباطی افزایش می‌یابند. اگرچه سالیته‌های نوری در زمینه‌ی فیبرهای تک مد به طور گسترده مورد مطالعه قرار گرفته‌اند اما اخیراً رفتار غیرخطی در فیبرهای چندمد مورد توجه قرار گرفته است. ویژگی جدید چنین فیبرهایی وجود جفت‌شدگی غیرخطی بین‌مدی است. حتی زمانی که جفت‌شدگی خطی مدی ناچیز است. این جفت‌شدگی غیرخطی ناشی از پدیده غیرخطی، مدولاسیون دگرگازی بین مدی (XPM) است. در این مقاله ما یک فیبر کم مد تجاری را در نظر گرفته و به بررسی انتشار پالس‌های سالیته پایه در شش مد با در نظر گرفتن اثرات غیرخطی می‌پردازیم. در اینجا محاسباتمان را با معرفی مجموعه‌ای از معادلات شرودینگر جفت‌شده غیرخطی که به صورت عددی با ترکیبی از روش تفاضل متناهی و روش رانگ کوتا حل شده‌اند، شبیه سازی کرده‌ایم. انتشار سالیته‌های پایه را در مدهای مختلف یک فیبر کم مد بررسی کرده و تاثیر آنها را برهم و همچنین تبادل انرژی بین آنها را مطالعه می‌کنیم.

محاسبات ریاضی

در اینجا از یک فیبر کم مد (FMF) با ضریب شکست پله‌ای از شرکت YOFC استفاده می‌کنیم. فیبر انتخاب شده دارای سه مد LP_{01} ، LP_{11a} و LP_{11b} بوده که با در نظر گرفتن دو قطبش متعامد X و Y تعداد مدها به

شش مد مستقل افزایش می‌یابد. ضمناً مدهای LP_{11a} و LP_{11b} تبهگن هستند. که آنها را به ترتیب از ۱ تا ۳ شماره‌گذاری می‌کنیم. از آنجا که هر مد می‌تواند دارای دو مولفه‌ی قطبیده شده متعامد باشد (که با زیرنویس X و Y مشخص می‌شوند) فیبر ما در واقع از ۶ مد مجزا پشتیبانی می‌کند. معادله حاکم بر انتشار پالس در مدهای مختلف با در نظر گرفتن اثرات غیرخطی و پاشندگی، معادله غیرخطی شرودینگر جفت شده به شکل زیر برای هر شش مد است [۴-۳].

$$\frac{\partial u_p}{\partial \xi} + d_{1p} \frac{\partial u_p}{\partial \tau} + i \frac{d_{2p}}{2} \frac{\partial^2 u_p}{\partial \tau^2} = i N_1^2 \quad (1)$$

$$\times \sum_l \sum_m \sum_n f_{lmnp} \left[\frac{2}{3} (u_l^H u_m) u_n + \frac{1}{3} (u_n^T u_m) u_l^* \right] e^{i \Delta \beta_{lmnp} L_D \xi}$$

در اینجا $p, l, m, n = 1, 2, 3$ اندیس‌های T و H نشانگر ترانهاد و همیوگ مختلط ماتریس $u_p = \frac{A_p}{\sqrt{P_1}}$ می‌باشند، A_p بردار جونز بوده و برابر با $A_p = [A_{px}, A_{py}]^T$ است. A_{px} و A_{py} دامنه کند تغییر پالس انتشاری در مد p ام فیبر به ترتیب با قطبش X و Y است. P_1 قله توان پالس سالیته ورودی در مد LP_{01} است. طول پاشندگی این مد به صورت $L_D = T_0^2 / |\beta_{21}|$ تعریف می‌شود و برای بهنجارش فاصله انتشار یعنی $\xi = z / L_D$ استفاده می‌شود. به طور مشابه $\tau = t / T_0$ زمان بهنجار بوده که در آن T_0 پهنای زمانی پالس ورودی است. در حل معادله (۱) ثابت انتشار β_p هر مد در سری تیلور به صورت زیر بسط داده شده است:

$$\beta_p(\omega) = \beta_{0p} + \beta_{1p}(\omega - \omega_0) + \beta_{2p}(\omega - \omega_0)/2 + \dots \quad (2)$$

در اینجا $\beta_{kp} = \left(\frac{d^k \beta_p}{d\omega^k} \right) \Big|_{\omega = \omega_0}$ است.

هر مد به صورت $u(0, \tau) = u_0 \text{sech}(\tau)$ است. در اینجا u_0 برای مدهایی که هیچ سالیونی به آنها وارد نمی شود صفر در نظر گرفته می شود.

شبیه سازی

در اینجا از یک فیبر کم مد (FMF) با ضریب شکست پله ای از شرکت YOFC استفاده کرده ایم که پارامترهای آن در جدول شماره ۱ آمده است. همانطور که در جدول آمده این فیبر دارای سه مد است که با در نظر گرفتن قطبش X و Y دارای شش مد مستقل می باشد. با شبیه سازی معادله ۱ انتشار سالیون پایه روشن را در مدهای مختلف فیبر و برهمکنش آنها را بررسی می کنیم.

جدول ۱- پارامترهای فیبر کم مد (سه مد) تجاری YOFC

نوع فیبر	FM SI-2
Part No.	FM2010-B
مشخصات فیبر نوری در ۱۵۵۰ نانومتر	محدوده
قطر هسته μm	14.0 ± 0.5
ضریب شکست هسته	1.4485
قطر غلاف μm	125.0 ± 0.7
غلاف غیر دایره ای	< 0.7
قطر لایه نشانی μm	245.0 ± 10.0

در جدول شماره ۲ ورودی توان و فاز هر کدام از مدهای فیبر برای شبیه سازی مشخص شده است. سالیون را در مدهای LP_{11bx} ، LP_{11ax} ، LP_{01x} وارد کرده و سپس به ترتیب فازهای $\pi/4$ ، $\pi/2$ و π را بر روی مد LP_{11ax} اعمال کردیم و در نهایت به مقایسه برهمکنش مدها در این حالات پرداختیم. شکل ۱ دو نمونه از انتشار سالیون را در حوزه زمان برای مد LP_{11ax} در دو حالت بدون فاز و با فاز π نشان می دهد.

جدول ۲- ورودی توان و فاز هر مد فیبر

پارامتر d_{1p} و d_{2p} به صورت زیر تعریف می شوند [۳]:

$$d_{1p} = (\beta_{1p} - \beta_{11})L_D/T_0, \quad (3)$$

$$d_{2p} = \beta_{2p}/|\beta_{21}|.$$

به دلیل ماهیت تبهگنی مدهای LP_{11a} و LP_{11b} ، $d_{21} = -1$ و $d_{11} = 0$ است. از آنجا که $d_{k2} = d_{k3}$ است (پاشندگی غیرعادی)، ما فقط باید دو پارامتر بدون بعد را برای در نظر گرفتن اثرات پاشندگی مشخص کنیم که d_{12} و d_{22} نامیده می شوند. در اینجا از پاشندگی مرتبه ۳ به بالا صرف نظر شده است. عدم جورشدگی فاز در سمت راست معادله (۱) توسط بدست $\Delta\beta_{lmnp} = \beta_{0m} + \beta_{0n} - \beta_{0l} - \beta_{0p}$ می آید. در معادله (۱)، N_1 مرتبه سالیون پایه است و به صورت $N_1^2 = \gamma P_1 T_0^2 / |\beta_{21}|$ تعریف می شود. γ پارامتر غیرخطی است. جفت شدگی غیرخطی بین مدی توسط همپوشانی پروفایل فضایی مدها رخ می دهد که در رابطه (۱) گنجانده شده است و فاکتور بدون بعد f_{lmnp} از رابطه زیر بدست می آید:

$$f_{lmnp} = A_1^{eff} \iint F_l^* F_m F_n F_p^* dx dy, \quad (4)$$

در اینجا $F_p(x, y)$ توزیع فضایی مد p ام است و فرض بر این است و $\iint |F_m|^2(x, y) dx dy = 1$ است. سطح مقطع موثر A_1^{eff} مد LP_{01} زمانی ظاهر می شود که $f_{1111} = 1$ باشد. باتوجه به اینکه l و m و n و p می توانند از ۱ تا ۳ متغیر باشند باید ۸۱ پارامتر را مشخص کرد تا بتوان به طور کامل جفت شدگی غیرخطی بین مدی را حساب کرد. با این حال تعداد زیادی از آنها به دلیل متعام بودن مدها و تاثیر FWM صفر می شوند و بسیاری از آنها به خاطر تبهگن بودن مدهای LP_{11a} و LP_{11b} از نظر زمانی همزمان اتفاق می افتند. ۱۹ مولفه غیرصفر برای ما باقی می ماند. برای مثال $f_{2222} = f_{3333} = 0.5783$ بدست می آید. در اینجا $L_D = 34.8813$ و $T_0 = 1ps$ است. ورودی

همانطور که در شکل دیده می شود حداکثر تبادل انرژی بین دو مد در $\xi = 0.9$ صورت گرفته است ولی برای فاز π در $\xi = 1.4$ حداکثر تبادل انرژی اتفاق افتاده است. این مساله نشان دهنده این است که در یک فاصله ی معین با دو اختلاف فاز دو شکل متفاوت تبادل انرژی را خواهیم داشت که به معنی کلیدزنی بر اساس اختلاف فاز بدون اثر الکتریکی است و عملاً یک کلیدزنی تمام نوری محسوب می شود. تبادل انرژی برخلاف جفت گر ها از طریق اثر غیرخطی دگر فازی صورت می گیرد و این اثر باعث می شود که از یک فیبر بتوان به تنهایی برخلاف حالت خطی در مدها تبادل انرژی انجام داد.

نتیجه گیری

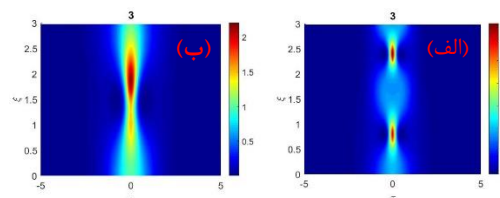
اخیراً اثرات غیرخطی در فیبرهای کم مد مورد بررسی قرار گرفته است. در اینجا ما نشان داده ایم که اثر غیرخطی می تواند باعث انتقال انرژی از یک مد به یک مد دیگر شود و این انتقال انرژی به فاز بستگی دارد. اثر این فاز باعث تغییر در تبدیل انرژی شده که می تواند به عنوان مبنایی برای کلید زنی تمام نوری مورد استفاده قرار گیرد.

مرجع ها

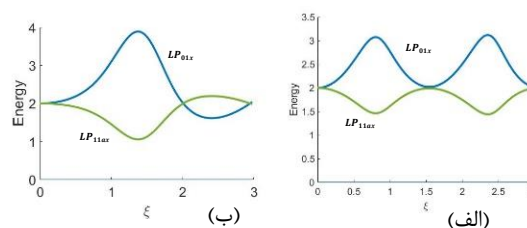
- [1] G. P. Agrawal, *Nonlinear Fiber Optics*, p. 45, 5th ed, Academic Press, 2013.
- [2] G. P. Agrawal, *Fiber-Optic Communication Systems*, p. 26, 4th ed, Wiley & Sons 2013.
- [3] G. P. Agrawal and SH. Buch, "Soliton stability and trapping in multimode fibers", *Optics Letters*, Vol. 40, No. 2, pp. 225-228, 2015.
- [4] A. Antikainen, L. Rishøj, B. Tai, S. Ramachandran, G. P. Agrawal, "Fate of a Soliton in a High Order Spatial Mode of a Multimode Fiber", *Physical Review Letters*, Vol. 122, No. 2, pp. 1-5, 2019.

مد	ورودی بدون فاز	ورودی با فاز $\pi/4$	ورودی با فاز $\pi/2$	ورودی با فاز π
LP_{01x}	$\text{sech } \tau$	$\text{sech } \tau$	$\text{sech } \tau$	$\text{sech } \tau$
LP_{01y}	0	0	0	0
LP_{11ax}	$\text{sech } \tau$	$e^{i\pi/4} \text{sech } \tau$	$e^{i\pi/2} \text{sech } \tau$	$e^{i\pi} \text{sech } \tau$
LP_{11ay}	0	0	0	0
LP_{11bx}	$\text{sech } \tau$	$\text{sech } \tau$	$\text{sech } \tau$	$\text{sech } \tau$
LP_{11by}	0	0	0	0

شکل ۱(الف) برای فاز صفر است. همانطور که دیده می شود ابتدا پهنای پالس در حوزه زمان کم شده و قله ی آن افزایش پیدا می کند و در $\xi = 0.9$ به حداکثر خود می رسد. ولی به تدریج انرژی خود را از دست داده و دامنه آن کاهش می یابد و همینطور در طی انتشار مجدداً به حالت اولیه خود برگشته و سپس این فرآیند تکرار می گردد. اما برای شکل ۱(ب) قله پالس به تدریج کاهش یافته و در $\xi = 1.4$ به مینیمم مقدار خود رسیده و سپس افزایش یافته و در $\xi = 1.8$ به ماکسیمم مقدار خود می رسد.



شکل ۱- انتشار سالیتون در مد LP_{11ax} را به ترتیب در حالت (الف) بدون فاز، (ب) با فاز π نشان می دهد. در شکل ۲ به عنوان نمونه انرژی سالیتون های منتشر شده در مد LP_{11ax} بدون اختلاف فاز و با اختلاف فاز π رسم شده است.



شکل ۲- نمودار انرژی مدها و برهمکنش آنها با یکدیگر با اعمال فاز به مد LP_{11ax} (الف) حالت بدون فاز، (ب) با اعمال فاز π .

بیست و هشتمین کنفرانس اپتیک و فوتونیک ایران و چهاردهمین کنفرانس مهندسی و فناوری فوتونیک ایران،
دانشگاه شهید چمران اهواز، خوزستان، ایران، ۱۲-۱۴ بهمن ۱۴۰۰