

دانگاه تریت مدرز arbiat Modares

23rd Iranian Conference on Optics and Photonics and 9th Conference on Photonics Engineering and Technology Tarbiat Modares University, Tehran, Iran January 31- February 2, 2017

تأثیر نواحی پمپ نشده محیطفعال بر عملکرد یک لیزردمش دیودی Er-Yb:Glass کلیدزنیQ شده با جاذب اشباع پذیر MgAl₂O₄:MgAl₂O₄

مرضیه کارمند، غلامرضا هنرآسا و امیر نوفرستی

دانشکده فیزیک، دانشگاه صنعتی شیراز، شیراز

چکیده _ در این مقاله با استفاده از معادلات نرخ، رفتار یک لیزر Er-Yb:Glass کلیدزنیQ شده با بلور جاذب اشباع پذیر MgAl₂O4 ⁽²⁰ مدل سازی شده است. این مدل یکبار در حضور مادهفعال کاملا پمپ شده مورد مدلسازی شده است. این مدل یکبار در حضور درصدی از مادهفعال پمپ نشده و برای بار دیگر در حضور مادهفعال کاملا پمپ شده مورد بررسی قرار گرفتهاست. پس از تحلیل معادلات نرخ، پهنای پالس و انرژی پالس خروجی محاسبه و در نهایت دو حالت با هم مقایسه شدهاند. نتایج نشان میدهد زمان انتشار پالس لیزری در حضور قسمت پمپ نشده در مقایسه با حالت کاملا پمپ شده دهد.

كليد واژه- ليزر Er-Yb:Glass، كليدزنيQ غيرفعال، بلور MgAl2O4، معادلات نرخ

Impact of unpumped regions within active element on operation of a diode pumped Er-Yb:Glass laser Q-switched with Co²⁺:MgAl₂O₄ saturable absorber

Marzieh karmand, Gholamreza Honarasa, and Amir Noferesti

Department of Physics, Shiraz University of Technology, Shiraz

Abstract- In this paper, The behavior of an Er-Yb:Glass laser Q-switched with $Co^{2+}:MgAl_2O_4$ saturable absorber is modeled by using the rate equations. This model investigated once in presence of percentage of unpumped active element and once again in presence of completely pumped active element. After analyzing the rate equations, the output pulse width and energy are calculated and finally two cases are compared to each other. The results show that the time of propagation laser pulse in presence of unpumped active element occures later in compare with completely pumped active element.

Keywords: Er-Yb:Glass laser, Passive Q-switch, Co2+:MgAl2O4 crystal, Rate equation

۱– مقدمه

در سالهای اخیر تلاشهای زیادی در زمینه پیشرفت لیزرهای پالسی با طولموج چشم-ایمن ۱/۵۴ میکرون وتوان قله خروجی چندین کیلووات صورت گرفتهاست. مقالات زیادی مرتبط با این موضوع با مادهفعال و جاذبهای اشباعپذیر متفاوت بهمنظور طراحی و ساخت لیزرهای چشم-ایمن وجود دارند [۲و۲]. عملکرد یک منبع تابش همدوس و پرقدرت در طول موج چشم-ایمن ۱/۶–۱/۵ میکرون حائز اهمیت است. بسیار پر کاربرد است. از جمله کاربردهای این نمونه لیزر میتوان به استفاده آن در ابزار پزشکی، مسافتیابی و ابزار آشکارکننده انفجاراشاره کرد [۳].

در این مقاله به شبیه سازی عملکرد یک لیزر Er-Yb:Glass کلیدزنی Q شده به وسیله جاذب اشباع پذیر MgAl₂O₄:+ می پردازیم و تأثیر بخشهایی از محیط فعال که تحت تابش پمپ قرار نمی گیرند را بر عملکرد لیزر بررسی خواهیم کرد.

۲- مدلسازی لیزر

در شبیه سازی انجام شده، مادهفعال مکعب مستطیلی شکل از دو طرف توسط آرایههای لیزر دیودی به صورت عرضی در محدوده طیفی ۹۶۰–۹۴۰ نانومتر در معرض دمش قرار می گیرد. ابعاد مادهفعال ۳۲*۲*۲ میلیمتر در نظر گرفته شده است. کاواک لیزر شامل دو آینه تخت است. بلور جاذب اشباع پذیر MgAl₂O₄:+Co²⁺ به عنوان کلیدزن Q غیر فعال بین ماده فعال و آینه خروجی قرار می گیرد.

برانگیختگی نوری در سه قسمت کاواک لیزر صورت گرفته و شامل محیط پمپ شده، محیط پمپ نشده و بلور کلیدزن Q غیرفعال است. نمودار تراز انرژی برای نواحی پمپ شده و پمپ نشده بلور جاذب اشباعپذیر نشده بلور Sclass و بلور جاذب اشباعپذیر Co²⁺:MgAl₂O₄ و ضخامت جاذب اشباعپذیر شبیه سازی عبور اولیه (To) ۸۶/۰ و ضخامت جاذب اشباعپذیر (L₀) در نظر گرفته شده است.

مدل لیزری شامل فرآیندهای مختلف نوری است که بین ترازهای انرژی نشان داده شده در شکل ۱ صورت میپذیرد [۵–۳].



شکل ۱: نمودار تراز انرژی برای Er-Yb:Phosphate glass (نواحی پمپ شده و پمپ نشده) و جاذب اشباعپذیر Co²⁺:MgAl₂O₄

در ابتدا تابش پمپ توسط یونهای تراز پایه ⁺³ Yb³ جذب شده و جمعیت را به تراز دوم آن می رساند. با ضرایب انتقال انرژی k_1 و k_2 به تر تیب انرژی به ترازهای دوم و سوم ⁺³ منتقل و باعث برانگیختگی الکترونهای تراز اول و دوم می شود. سپس گسیلهای خودبه خودی خیلی سریع از ترازهای بالا به سمت تراز سوم اربیم صورت می گیرد وبا زمان تقریبی ۱۰ میکروثانیه تراز لیزری (تراز دوم) از جمعیت پر می شود. پس از پر شدن تراز دوم با ایجاد گسیل القایی، الکترونها به تراز پایه اربیم بر می گردند و نور لیزر تولید می شود. انتقالات ناحیه پمپ نشده ماده فعال که در شکل ۱ نشان داده شده است مشابه حالت پمپ شده انجام می شود با این تفاوت که در این قسمت تابش لیزری ایجاد شده در بخش پمپ شده، سبب برانگیزش الکترونها شده است.

در محیط کلیدزن Q الکترونهای تراز پایه با جذب فوتونها برانگیخته می شوند. با گذشت زمان بلور به حالت اشباع رسیده و ضریب جذب کم، بلور شفاف شده و نور عبور می کند. مدت زمان شفاف بودن بلور جاذب اشباع پذیر به اندازه طول عمر تراز 2 است [۶].

فرآیندهای صورت گرفته با استفاده از مجموعه معادلات دیفرانسیل جفتشده مرتبه اول زیر در حضور قسمت پمپ نشده مادهفعال تحلیل میشوند:

$$\frac{dN_{2y}}{dt} = W_P(N_y - N_{2y}) - k_1 N_{2y} (N_e - N_{2e} - N_{3e}) - A_{21y} N_{2y} - k_2 N_{2y} N_{2e}$$
(1)

$$\frac{dN_{2e}}{dt} = Q_{las} \frac{C_0}{s_e L_0} [\sigma_e^{ab} (N_e - N_{2e} - N_{3e}) - \sigma_e^{em} N_{2e}] -A_{21e} N_{2e} + A_{32e} N_{3e} - 2CN_{2e} N_{2e} - k_2 N_{2y} N_{2e}$$
(Y)

978

13.7

$$\frac{dQ_{las}}{dt} = Q_{las} \{ -\frac{c_0 L_c}{L_0} [\sigma_c^{gsa} (N_c - N_{2c}) - \sigma_c^{esa} N_{2c}] - \frac{1}{\tau} \} + \delta_{las} s_e L_e A_{21e} N_{2e}$$
(Y)

برای بار دیگر معادلات نرخ برای زمانی که طول مادهفعال کاملا پمپ شدهاست محاسبه می گردد. با حل عددی این معادلات جفتشده پهنای پالس و انرژی پالس را بدست آورده و با جواب بدست آمده از حل مجموعه معادلات در حضور قسمت پمپ نشده مقایسه می شود.

۳- بحث و نتيجه

نتایج حاصل از مدلسازی معادلات نرخ در نمودارهای زیر نمایان است. شکل ۲ نمودار جمعیت تراز دوم اربیم (تراز لیزری) برحسب زمان به ازای سه توان پمپ (P_{abs}) مختلف را نشان میدهد. در قسمت (الف) مادهفعال کاملا پمپ شده و در قسمت (ب) بخشی از مادهفعال پمپ نشده است. نسبت طول بخش پمپ نشده (L_{eu}) به طول کل محیطفعال ۲/۲ در نظر گرفته شده است.



شكل ٢: چگالى جمعيت Er^{3+} براى تراز دوم انرژى (الف) حالت كاملا پمپ شده (ب) در حضور قسمت پمپ نشده به ازاى $P_{abs} = 294W$ (منحنى خط-نقطه)، $P_{abs} = 274W$ (خط توپر) و $P_{abs} = 264W$ (منحنى خط چين).

(*)
$$\frac{dN_{3e}}{dt} = k_1 N_{2y} (N_e - N_{2e} - N_{3e}) - A_{32e} N_{3e} + k_2 N_{2y} N_{2e} + C N_{2e} N_{2e}$$

$$\frac{dN_{2eu}}{dt} = Q_{las} \frac{c_0}{s_e L_0} [\sigma_e^{ab} (N_e - N_{2eu}) - \sigma_e^{em} N_{2eu}]$$
(*)
- $A_{21e} N_{2eu}$

$$\frac{dN_{2c}}{dt} = Q_{las} \frac{c_0}{s_c L_0} \sigma_c^{gsa} (N_c - N_{2c}) - A_{21c} N_{2c}$$
(Δ)

$$\begin{aligned} \frac{dQ_{las}}{dt} &= Q_{las} \{ \frac{c_0 L_{eu}}{L_0} [\sigma_e^{em} N_{2e} - \sigma_e^{ab} (N_e - N_{2eu})] \\ &- \frac{c_0 L_c}{L_0} [\sigma_c^{gsa} (N_c - N_{2c}) - \sigma_c^{esa} N_{2c}] - \frac{1}{\tau} \} \\ &+ \delta_{las} s_e L_e A_{21e} N_{2e} + \delta_{las} s_e L_{eu} A_{21e} N_{2eu}. \end{aligned}$$

در اینجا t زمان، $W_P = P_{abs}/[N_yV_p(hc_0/\lambda_p)]$ ضریب مشخصه نرخ پمپ، $V_p = s_eL_e$ میپ مادهفعال، $L_0 = L_{cav} + L_{AE}(n_{AE} - 1) + L_c(n_c - 1)$ $L_0 = \frac{1}{\tau} - (\frac{c_0}{L_0})\ln[\frac{1}{1-\rho}] + (\frac{c_0}{2L_0})\ln(\frac{1}{R})$

 $\tau \quad L_0 \quad 1-\rho^2 \quad 2L_0 \quad R'$ فوتون در کاواک لیزر، ρ افت کاواک و R ضریب بازتاب آینه فوتون در کاواک لیزر، ρ افت کاواک و R ضریب بازتاب آینه خروجی است. q طول موج تابش پمپ و c_0 سرعت نور است. در مجموعه معادلات بالا Q_{las} و 2_{cs} بهترتیب تعداد فوتون لیزری و چگالی جمعیت تراز انرژی 2 کابلت را معرفی می کنند. جمعیت کلی برای ایتربیم، اربیم و کبالت به ترتیب می کنند. جمعیت کلی برای ایتربیم، اربیم و کبالت به ترتیب می کنند. جمعیت کلی برای ایتربیم، اربیم و کبالت به ترتیب معرفی می کنند. جمعیت کلی برای ایتربیم، اربیم و کبالت به ترتیب مقطع جذب آربیم، سطح مقطع گسیل اربیم، سطح مقطع جذب تراز پایه کبالت و سطح مقطع تراز برانگیخته مقطع مد لیزری بیرون و درون ماده فعال هستند. پارامتر L_c با رابطه با رابطه (L_c بیرون و درون ماده فعال هستند. پارامتر اولیه مقطع مد لیزری بیرون و درون ماده فعال هستند. پارامتر اربطه با رابطه (L_c واسته است. توان پالس خروجی لیزر با رابطه کلیدزن و واسته است. توان پالس خروجی لیزر با رابطه د. کلیدون و درون ای (L_c (L_c) (L_c) (L_c) (L_c) می می در د. کلیدزن و ای (L_c) (L

در معادلات نرخ جفتشده برای زمانی که تمام مادهفعال تحت تاثیر دمش قرار گرفته شدهاست تغییراتی ایجاد میشود. در این حالت معادله(۴) که نمایانگر انتقالات ایجاد شده در بین ترازهای انرژی اربیم در حضور قسمت پمپ نشده مادهفعال است، بهطور کامل حذف شده و معادله(۶) به شکل زیر تغییر خواهدکرد:

همانطور که از شکل مشخص است با کاهش توان پمپ ورودی زمان خارج شدن اولین پالس لیزری افزایش مییابد. همچنین نوسانات ایجاد شده در نمودار به دلیل وجود بلور جاذب اشباع پذیر است. شکل ۳ توان خروجی لیزر را نشان می دهد. با توجه به این شکل می توان پهنای پالس و انرژی پالس خروجی را محاسبه کرد. بر این اساس برای حالتی که ماده فعال به صورت کامل پمپ شده توان قله ۲/۲۸MW، پهنای فعال به صورت کامل پمپ شده توان قله ۵.۲/۲۸MW به پالس ۸.۲ توان قله ۲/۲۹MW، پهنای پالس ۸.۲ وانرژی اس ۲۸/۳۳ به دست آمده است.



شکل ۳: توان خروجی لیزر (الف) حالت کاملا پمپ شده و (ب) در حضور قسمت یمپ نشده

همچنین با توجه به شکل ۳ مشاهده می شود که انرژی، پهنا و توان قله پالس خروجی در هر دو حالت مقادیر تقریبا یکسانی دارند اما زمان انتشار پالس لیزری در حضور قسمت پمپ نشده نسبت به حالت کاملا پمپ شده دیرتر اتفاق می افتد و با توجه به این نکته می توان زمان خروج پالس را مدیریت کرد.

۴–نتیجه گیری

Er-Yb:Glass با کلیدزنی Q که دمش آن به صورت عرضی صورت \mathcal{R} کلیدزنی Q که دمش آن به صورت عرضی صورت \mathcal{R} فرفتهاست را نشان میدهد. در اینجا معادلات نرخ با شرایط اولیه مدلسازی و نتایج حاصل از حل دو مجموعه معادلات نرخ برای حالت کاملا پمپ شده و در حضور قسمت پمپ نشده ماده فعال با هم مقایسه شدهاست. به عنوان یک نتیجه مطلوب از این مقاله میتوان به پهنای پالس حدود P-A نانوثانیه و توان ماده فعال با هم مقایسه شدهاست. به عنوان یک نتیجه مطلوب از این مقاله میتوان به پهنای پالس حدود P-A نانوثانیه و توان ماده فعال با هم مقایسه شده و در حضور قسمت پمپ نشده مادوب P-A نانوثانیه و توان ماده فعال با هم مقایسه شده است. به عنوان یک نتیجه مطلوب از این مقاله میتوان به پهنای پالس حدود P-A نانوثانیه و توان علو مالا و این مقاله میتوان به پهنای پالس حدود به معروب نیده و توان بازی کاواک با طول P-A متر و ماده فعال مکعب مستطیلی با طول P-A میلی متر به همراه بلور P-A نانوثانیه و توان برای کاواک با طول P-A میلی متر به همراه بلور اینه خروجی با بازتاب P-A میلی زول ایمی میتون انرژی پالس خروجی حدود P-A میلی زول می رو ماده می میتوان به بیشترین انرژی پالس خروجی حدود P-A میلی زول

مراجع

[1] J. Mlynczak, K. Kopczynski, J. Mierczyk, A. Bajor, "Development and saturation investigation of MALO saturable absorber" Prz. Elektrotechniczny., Vol. 90, No. 12, pp. 59-63, 2014.

[2] L.I. Burov, L. G. Krylova, "Optimization of Yb-Er microchip laser parameters" J. Appl. Spectrosc., Vol. 79, No. 3, pp. 376-381, 2012.

[3] G.I. Ryabtsev, T.V. Bezyazychnaya, M.V. Bogdanovich, A.V. Grigor'ev, V.V. Kabanov, Y.V. Lebiadok, A.G. Ryabtsev, M.A. Shchemelev, "Optimized diode-pumped passive Q-switched ytterbium–erbium glass laser", Appl. Phys. B , Vol. 108, No. 2, pp. 283-288, 2012.

[4] J. B. Gruber; A S. Nijjar; V S. Nijjar; S. R. Chinn, M. S. Bowers,
B. Zandi, "Modeling a diode pumped Er:Yb:glass laser with Co2+:spinel as a passive Q-switch", Proc. Of SPIE, Vol. 5792, pp. 183-193, 2005.

[5] S. Liu, F. Song, H. Cai, T. Li, X. Zhang, Z. Wu, J. Tian, "Investigation of the roundtrip cavity loss in laser diode pumped erbium:ytterbium-phosphate glass microchip lasers" J. Appl. Phys ,Vol. 102, No. 10, pp. , 2007.

[6] R. S. Quimby, *Photonics and Laser*, p.395, Wiley-Interscience, Canada, 2006.