Quarterly Journal of Optoelectronic Year 1, No. 1, Summer 2016 (P 29-34)

فصلنامه اپتوالکترونیک سال اول، شماره اول، تابستان 1395 (ص 29 - 34)

مطالعهٔ وابستگی دمایی بلور فوتونی سه گانه دیالکتریک - بلورمایع -دیالکتریک در یک بعد با ضخامتهای مختلف

طاهره فروتن فرد کمار علیا^{*1}، علی واحدی² 1. کارشناس ارشد، فیزیک اتمی و مولکولی، دانشگاه آزاد اسلامی تبریز 2. استادیار، فیزیک اتمی و مولکولی، دانشگاه آزاد اسلامی تبریز

تاريخ دريافت: 1395/06/01 تاريخ پذيرش: 1395/06/01

The Study of Temperature Dependence of One - Dimensional Ternary Dielectric -Liquid Crystal -Dielectric Photonic Crystal in Different Thickness

T. Forutan fard komar olia^{*1}; A. Vahedi²

1. MSc., Atomic and Molecular Physics, Tabriz branch Islamic Azad University 2. Assistant Professor, Atomic and Molecular Physics, Tabriz branch Islamic Azad University

Received: 2016/06/04 Accept

Accepted: 2016/08/22

Abstract

In this article a new one-dimensional ternary photonic crystal was introduced and its dependence on temperature and thickness and withs of band gap with diffrent angle of radiation in fixed temperature was studied. In this work composition of two dielectrics $_{SiO_2}$, $_{CaF_2}$ and two liquid crystals $_{5CB}$, $_{UCF}$ - $_{35}$ structures have proposed. The results show that width of band gap increased with increasing temperature and width of band gap eather increasing and shift to shorter wavelength with increasing angle of radiation in fixed temperature.

Keywords

One-Dimensional Ternary Photonic Crystal – Band Gap – Temperature.

چکیدہ

در مقالهٔ حاضر بلور فوتونی سه گانه یک بعدی جدیدی معرفی و وابستگی آن نسبت به دما در دو ضخامت مختلف و پهنای شکاف باند در دمای ثابت با تغییر زاویهٔ تابش پرتو بررسی شده است. ترکیب دو دیالکتریک SiO₂ و CaF₂ با دو بلورمایع SCB و 35 - UCF به صورت جداگانه بلور فوتونی پیشنهادی در این مقاله هستند که نشان میدهد پهنای شکاف باند با افزایش دما افزایش مییابد و با افزایش زاویهٔ تابش پرتو پهنای شکاف باند بلور فوتونی در دمای ثابت علاوه بر افزایش پهنا به سمت طول موجهای کوتاهتر پیش میرود.

واژگان کلیدی

بلورفوتونی یک بعدی سه گانه – شکاف باند – دما.

30 فصلنامه اپتوالكترونيك، سال اول، شماره اول، تابستان 1395

مقدمه

هر ساختاری که از کنار هم قرار گرفتن حد اقل دو ماده با ضريب شكست متفاوت تشكيل شده باشد، يك بلور فوتونى است. با استفاده از این ساختار می توان نفوذ نور را کنترل و شدت نور خروجی از آن را تنظیم کرد. در واقع اساس کار بلور فوتونی تغییر درونی ضریب شکست در مقابل طول موجهای ورودی و دمای درونی این ساختارها است. افزایش حساسیت حسگرهای اپتیکی شکستسنج [1] مانند حسگرهای تشخیص موانع و یا یک حسگر فوتوسل ساده و حسگر گرمایی [2] از جمله کاربردهای بلورهای فوتونی هستند. طول موجهای منتشر شده در داخل بلور فوتونی مد نامیده می شوند و مدهایی که اجازهٔ انتشار ندارند ناحیهای به نام شکاف باند را تشکیل میدهند. در واقع شکاف باند ناحیهای برای کنترل نفوذ امواج الکترومغناطیس است و در نتیجه برخورد امواج الکترومغناطیس از هر زاویهای با هر قطبشی و با اتلاف ناچیزی در بلور فوتونی میتواند وجود داشته باشد [3]. بلورهای فوتونی یک بعدی به خاطر سادگی در ساخت و صرفه اقتصادیشان کاربرد بیشتری نسبت به بقیه دارند. در این نوع از بلورها، موادی که ضریب شکست متفاوت دارند، در کنار هم و در یک ردیف قرار می گیرند.

بلور فوتونی مورد بحث در کار حاضر یک بلور فوتونی یک بعدی شامل دو دیالکتریک و یک بلورمایع است. مطالعة دىالكتريكها اغلب مربوط به ويژگى ذخيرهسازى و اتلاف انرژی الکتریکی و مغناطیسی در مواد است. دیالکتریکها میتوانند به شکل جامد، مایع و یا گاز در نظر گرفته شوند، با این وجود دیالکتریکهای جامد کاربرد بیشتری دارند و دیالکتریکهای مورد بحث ما هم از این نوع هستند. مولکولهای سازنده بلورمایع در مقیاس میکروسکویی نه نظم ساختار مولکولی جامدات و نه بینظمی مولکولهای سازنده مایعات را دارند، پس ساختار مولکولی آنها را میتوان چیزی بینابین ساختار جامدات و مايعات دانست [4]. از نظر فيزيك حالت جامد بلورمايع در فاز غیرهمسان گرد از جملهٔ مواد دوشکستی است. یعنی دو ضریب شکست به نامهای ضریب شکست عادی و ضریب شکست غیر عادی در ساختار آن به صورت طبیعی وجود دارد. این ضرایب شکست هم میتواند با تغییر جهت گیری مولكولها و هم تغييرات دما، تغيير كنند [5]. اخيرا تغييرات شکاف باند با روش تغییر فاز مورد توجه محققان قرار گرفته

است. بلورهای مایع مورد استفاده در این تحقیق از دسته بلورمایعهای ترموتروپیک هستند و تغییرات دما روی بلور فوتونی شامل بلورمایع بررسی می شود. بلورهای مایع دسته ترموتروپیک از مولکولهای آلی تشکیل می شوند.

این مولکولها به صورت میلهای و یا به شکل صفحهای هستند و قسمت مرکزی هر دو صلب است. بیشتر بلورهای مایع هم در حالت خاص و هم در حالت عمومی نقش مهمی را در کاربردهای حالت بلورمایع دارند که از جمله آنها میتوان به حضور بلورمایع در هدایت پرتو لیزر [6] و قطعات فوتونی [7] اشاره کرد.

روشهای محاسباتی

علم بررسی قطعات اپتیکی وابسته به مطالعه علومی چون الکترومغناطیس، اپتیک و نورشناسی است. تابش هستند که با سرعت نور منتشر میشوند. در طیف امواج الکترومغناطیس هیچ شکافی وجود ندارد؛ یعنی هر فرکانس دلخواهی را میتوان تولید کرد. افزون بر این این امواج برای انتشار خود نیازی به محیط مادی ندارند. بر این اساس روش کلی مطالعاتی برای برخورد پرتو به بلور فوتونی ارائه میشود.

اگر در معادلهٔ کلاسیکی کلاسیوس - موسوتی¹: a_i در معادلهٔ کلاسیکی کلاسیوس - موسوتی¹: a_i در مواکولی در فرکانسهای پایین و N نمایندهٔ قطبش پذیری مولکولی در فرکانسهای پایین و N نماینده تعداد مولکولها در واحد حجم است، مجذور ضریب $e = n^2$ من معنی که $2^{n} = 1$ م $e = n^2$ (به این معنی که $2^{n} = 1$ م $n^2 = 2 = \frac{4p}{3}$ Na $n^2 = 1$ معنی که $2^{n} = 1$ م $n^2 = 1$ $n^$

^{1.} Clausius-Mossotti

^{2.} Lorents-Lorenz

^{3.} Vuks

ترتیب معرف ضریب شکست عادی و ضریب شکست غیر عادی هستند. برای بلورمایع تغییرات روی ضخامت به قدری ناچیز است که میتوان از مقدار آن در مقابل بقیه تغییرات صرف نظر کرد ولی تأثیر تغییرات دما روی ضریب شکست طبق قالب رابطهٔ شمارهٔ (1) بررسی می شود. در این رابطه از (Dn) به عنوان ضریب شکست بهره برده شده است[8].

- $(1) \quad \begin{array}{l} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{m}{2}} \\ \displaystyle \underset{n_{c}}{\overset{$
- $n_{o} \gg A-BT \frac{(Dn)_{0}}{3} \overset{a}{\underset{c}{\&}} \frac{T}{T_{c}} \overset{\ddot{o}^{b}}{\underset{c}{\downarrow}}$ (3)

می سیم. علت این تقریب این است که علاوه بر دما عوامل دیگری چون طول موج هم روی دو ضریب شکست عادی و ضریب شکست غیر عادی تأثیر دارد. مقادیر A و B بسته به نوع بلورمايع متغير هستند. به عنوان نمونه در طول موج I = 589 nm مقادیر $[A \ B(K^{-1}) \ (Dh)_0 \ b]$ برای بلورمايع 5CB و براي و براي المارمايع 10⁴ 0.3505 0.1889 و براي است برابر UCF- 35 بلورمايع با [1.8187 5.32^{*} 10⁴ 0.5727 0.2719] [9]. در این مقاله از حالت کلی رابطهٔ شمارهٔ (1) برای مطالعهٔ تأثیر دما روی ضریب شكست بلورمايع استفاده مي كنيم. مي توان تغييرات دما را روی ضریب شکست و ضخامت مواد برای دیالکتریکها در قالب رابطههای (4)، (5) مطالعه کرد [2].

- Dd = ad(DT)(4)
- Dn = gn(DT)(5)

که در رابطههای (4) و (5)، a: نمایندهٔ ضریب انبساط طولی، b: نمایندهٔ ضخامت دی الکتریک، g: نمایندهٔ ضریب ترمواپتیکی، n: نمایندهٔ ضریب شکست و DT: نمایندهٔ تغییرات دما است. امواج الکترومغناطیس به دو

بخش الکتریکی و مغناطیسی تقسیم میشوند در این مقاله واکنش بلورفوتونی مورد نظر در مقابل بخش الکتریکی یک بسته موج TE (TE مد الکتریکی عرضی است به این معنی که میدان الکتریکی پرتو ورودی بر سطح اولیه بلور فوتونی عمود است) مورد مطالعه قرار میگیرد. ماتریس اختصاصی که در مورد بلور فوتونی سه گانه در یک بعد برای موج TE طی یک دوره محاسبه می شود به شکل رابطهٔ شمارهٔ (6) است [2].

$$M(d) = \overset{3}{\overset{\circ}{O}} \begin{array}{c} \overset{\acute{e}}{\overset{\circ}{e}} \cos x_{l} & - \frac{i \sin x_{l} \dot{u}}{p_{l}} \\ \overset{\acute{e}}{\overset{\circ}{e}} i p_{l} \sin x_{l} & \cos x_{l} \dot{u} \end{array}$$
(6)

act S نشان دهنده تعداد لايهها مىباشد و اين ماتريس طبق تعداد لايهها در هم ضرب است. هنگام مطالعه تأثير دما روى بلورفوتونى، $x_i = \frac{p_i \quad p_i \quad p_i}{p_i}$ به اين صورت تعريف $x_i = \frac{2p(n_i + Dn_i)(d_i + Dd_i)cosq_i}{c}$

$$\cos q_{1} = \stackrel{\acute{e}}{\underset{\ddot{e}}{\theta}} - \frac{\sin^{2} q_{0}}{\left(n_{1} + Dn_{1}\right)^{2} \hat{u}}^{\frac{1}{2}} \quad 9 \quad p_{1} = \left(n_{1} + Dn_{1}\right) \cos q_{1}$$

که $_0$ I طول موج پرتو ورودی و q_0 زاویه برخورد پرتو ورودی به سطح لایهٔ اول بلور فوتونی است. برای یک ساختار N دورهای رابطهٔ شمارهٔ (6) طبق رابطهٔ شمارهٔ (7) است.

$$\begin{split} \left[\mathbf{M}(d) \right]^{N} = & \begin{pmatrix} \delta \mathbf{M}_{11} \mathbf{U}_{N-1}(a) - \mathbf{U}_{N-2}(a) & \mathbf{M}_{12} \mathbf{U}_{N-1}(a) & \dot{\mathbf{U}}_{o} \\ \delta & \mathbf{M}_{21} \mathbf{U}_{N-1}(a) & \mathbf{M}_{22} \mathbf{U}_{N-1}(a) - \mathbf{U}_{N-2}(a) \\ \delta & \begin{pmatrix} \delta \mathbf{m}_{11} & \mathbf{m}_{12} \\ \delta & \mathbf{m}_{21} & \mathbf{m}_{22} \\ \delta & \end{pmatrix} \\ & \begin{pmatrix} \delta \mathbf{m}_{11} & \mathbf{m}_{12} \\ \delta & \mathbf{m}_{21} & \mathbf{m}_{22} \\ \delta & \end{pmatrix} \end{split}$$

$$g_{U_{N}}(a) = \frac{\sin \left[(N+1)\cos^{-1} a \right]}{\sqrt{1-a^{2}}}$$

$$M_{ij} = \frac{1}{2} [M_{11} + M_{22}]$$

(6) definition $M_{ij} = \frac{1}{2} [M_{11} + M_{22}]$

$$\begin{array}{c} p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{3} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{3} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{1} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{1} \\ p_{2} \\ p_{2}$$

p₃

 p_3

32 فصلنامه اپتوالكترونيك، سال اول، شماره اول، تابستان 1395

ضریب انتقال چندلایهای برای بررسی رفتار مدها در بلورفوتونی معرفی شده از رابطهٔ (8) محاسبه میشود.

$$t = \frac{2 p_0}{(m_{11} + m_{12} p_0) p_0 + (m_{21} + m_{22} p_0)}$$
(8)

که در این رابطه $n_0 = 1$ ، $p_0 = n_0 \cos q_0$ ضریب شکست هوا و m_{ij} عناصر ماتریس ^N[M(d)] هستند.

درنهایت برای محاسبه رابطهٔ انتقالی کل از رابطهٔ (8) بهره می گیریم [2].

$$T = |t|^2 \tag{8}$$

بحث و نتيجه گيري

طبیعت امواج الکترومغناطیس شناخته شده است و در قسمت قبل کم و بیش در چارچوب ریاضی بررسی شد. اکنون میخواهیم بلور فوتونی پیشنهادی و پاسخ روشهای محاسباتی روی آن را برای N=10 در قالب نمودارها بررسی و با هم مقایسه کنیم. مشخصات اپتیکی دیالکتریکها و بلورمایع پیشنهادی با استفاده از اطلاعات آزمایشگاهی طبق جدولهای شماره 1 و 2 است.

جدول 1. مشخصات اپتيکی دیالکتريکها [10]

نام مادہ	ضريب	ضريب	ضريب انبساط
	شکست: ،	ترمواپتيكي: g	طولى: a
SiO ₂	1.444	$0.55 \cdot 10^{-6} \frac{1}{c^{\circ}}$	11 .9 ' 10 ' $\frac{1}{c}$
CaF ₂	1.4226	19 ' 10 ' $\frac{1}{c^{\circ}}$	- 11.7 ' 10 ⁻⁶ $\frac{1}{c^{\circ}}$

حال این اجزای معرفی شده به صورت SiO₂/5CB/CaF₂ و 5CB در نظر گرفته شدند که SiO₂/UCF - 35/CaF₂ و بلورمایع ساده و 35 - UCF از گروه بلورمایعهای ترکیبی هستند. قسمتهای مختلف بلور فوتونی با ضخامت 50nm - 100nm - 50nm

جدول 2. مشخصات اپتيكى بلورمايعها [8]

نام مادہ	ضريب	ضريب	دمای تغییر فاز:
	شكست: _{(Dn)0}	بلورمايع: b	T _c
5CB	0.3505	0.1889	33.4c°
UCF - 35	0.5727	0.2719	95.3c°

بلورهای فوتونی معرفی شده را یک بار در سه دمای مختلف و برخورد عمودی نور با ضخامت معرفی شده و بار دیگر با

ضخامت 50nm-150nm-50nm بررسی کرده، سپس اندازه شکاف باندها با یکدیکر مقایسه می شوند؛ همچنین به منظور بررسی بیشتر تغییرات پهنای شکاف باند بلور فوتونی مورد نظر را با ضخامت 50nm-100nm در دمای نزدیک به دمای تغییر فاز و سه زاویهٔ، پرتو تابش م6°, 45°, 60° مطالعه می کنیم.



نمودار شماره 1. تأثير دما روی تغييرات پهنای شکاف باند بلور . فوتونی SiO₂/5CB/CaF₂ با ضخامت SiO₂/5CB/CaF₂ و $q_0 = 0^\circ$ در سه دمای °C

طبق نمودار شماره 1 با افزایش دما پهنای شکاف باند از سمت راست تغییرچندانی نمی کند اما از سمت چپ پهن تر می شود و به سمت طول موجهای کوتاه تر پیش می رود.



نمودار شماره 2. تأثير دما روى تغييرات پهناى شكاف باند بلور فوتونى SiO₂/5CB/CaF₂ با ضخامت 150nm-50nm-50nm در سه دماى °0 10، 20، 30 و زاويهٔ پرتو تابش .q₀ = 0

در نمودار شماره 2 هم شکاف باند از سمت چپ پهن تر می شود و در نمودار حاضر پهنای شکاف باند عریض تر است و طول موجهای بلندتر را نیز شامل می شود. حال تغییرات پهنای شکاف باند بلور فوتونی SiO₂/5CB/CaF₂ را با

 $30\,{
m C}^{\,\circ}$ نخامت 50nm-100nm-50nm در دمای $30\,{
m C}^{\,\circ}$ (دمای نزدیک به دمای تغییر فاز) و سه زاویهٔ پرتو تابش (مای نزدیک به دمای تغییر فاز) . $(50, ^{\circ}, 45, ^{\circ}, 90)$ بررسی میکنیم.



 $q_0 = 30^{\circ}, 45^{\circ}, 60^{\circ}$ زاويهٔ پرتو تابش $q_0 = 30^{\circ}, 45^{\circ}, 60^{\circ}$

بر اساس نمودار شماره 3 پهنای شکاف باند بلور فوتونی SiO₂/5CB/CaF₂ با ضخامت SiO₂/5CB/CaF₂ با ضخامت 50nm-100nm در دمای °30C با افزایش زاویهٔ تابش افزایش مییابد و به سمت طول موجهای کوتاهتر حرکت میکند. در نمودار شمارهٔ 4 بلورمایع را تعویض و به جای 5CB، 35 -UCF را جایگزین میکنیم؛ سپس تغییرات دمایی روی بلور فوتونی را در برخورد عمودی مطالعه میکنیم.



نمودار شمارهٔ 4. تأثیر دما روی تغییرات پهنای شکاف باند بلور فوتونی ${
m SiO_2/UCF} - 35/{
m CaF_2}$ با ضخامت SiO_2/UCF - 35/{
m CaF_2} 50nm در سه دمای ${
m C}^{\circ}$ 80، 90 و زاویهٔ پرتو تابش ${
m G}_0 = 0^{\circ}$

با کمی دقت در نمودار شمارهٔ 4 میبینیم که با افزایش دما، پهنای شکاف باند از سمت چپ به طرف طول موجهای

کوتاهتر پیش میرود. در نمودار شمارهٔ 5 ضخامت بلورمایع در بلور فوتونی حاضر را 50nm افزایش میدهیم و تأثیر دما را روی بلور فوتونی $SiO_2/UCF - 35/CaF_2$ با ضخامت SiO_30nm - 150nm - 50nm بررسی می کنیم.



نمودار شمارهٔ 5. تأثیر دما روی تغییرات پهنای شکاف باند بلور فوتونی ${
m Sio}_2/{
m UCF}$ - 35/caf با ضخامت Sio $_2/{
m UCF}$ - 35/caf م 50nm در سه دمای $^\circ 0\,$ 70، 80، 90 و زاویهٔ پرتو تابش $\cdot {
m q}_0 = 0^\circ$

طبق نمودار شمارهٔ 5 اندازهٔ پهنای شکاف باند با افزایش دما افزایش می یابد. نمودار نشان می دهد که مدها از سمت چپ نسبت به سمت راست بیشتر جابجا می شوند. به منظور بررسی بیشتر تغییرات پهنای شکاف باند بلور فوتونی بررسی بیشتر تغییرات پهنای شکاف باند بلور فوتونی درسی می این که Sio₂/UCF - 35/caf₂ را با ضخامت Sonm - 50nm در دمای $^{\circ}00$ (دمای نزدیک به دمای تغییر فاز) و سه زاویه پرتو تابش $^{\circ},60$, $^{\circ},50 = _{0}$ در نمودار شماره 6 مطالعه می کنیم.



50nm-100nm-50nm با ضخامت siO₂/UCF- 35/CaF₂ .q₀ = 30°,45°,60° و سه زاویهٔ پرتو تابش 60°,

 $^{\circ} = ^{\circ}_{0}$ با افزایش دما پهنای شکاف باند افزایش می یابد. همچنین جابجایی مدهای سمت چپ بیشتر از جابجایی مدهای سمت راست است و در واقع پهنای شکاف باند به سمت طول موجهای کوتاهتر پیش می رودهٔ همچنین با افزایش زاویهٔ تابش پرتو پهنای شکاف باند بلور فوتونی با ضخامت 50nm-100nm-50nm در دمای ثابت علاوه بر افزایش پهنا به سمت طول موجهای کوتاهتر پیش می رود.

- E. Descrovi and et al, New Sensing Strategies Based on Surface Modes in Photonic Crystals, springer 387, (2015) 321-337.
- [2] A. Banerjee, Enhanced temperature sensing by using one-dimension ternary photonic band gap structures, Progress In Electromagnetics Research Letters 11, (2009) 129-137.
- [3] A. Cavanna and et al, Hybrid photoniccrystal fiber for single-mode phase matched generation of third harmonic and photon triplets, optica 3, (2016) 952-955.
- [4] J. Li and Sh. Tson, Extended Cauchy equations for the refractive indices of liquid crystals, Journal of Applied Physics 95, (2004) 896-901.
- [5] K. Kristiansen, H. Zeng, B. Zappone, , Simultaneous measurements of molecular forces and electro-optical properties of a

34 فصلنامه اپتوالكترونيك، سال اول، شماره اول، تابستان 1395

شمارهٔ 6 نشان میدهد که با افزایش زاویهٔ تابش پهنای شکاف باند بلور فوتونی SiO₂/UCF - 35/CaF₂ با ضخامت 50nm-100nm-50nm در دمای °O⁰ پهن تر میشود و به سمت طول موجهای کوتاهتر پیش میرود.

نتيجهگيرى

با توجه به مشاهدات قسمت قبل در تمامی بلورهای فوتونی پیشنهادی در این مقاله، برای پرتو ورودی در زاویهٔ برخورد

منابع

confined 5CB liquid crystal film using a surface forces apparatus, Langmuir 13, (2015) 3965-3972.

- [6] H Coles, S Morris, Liquid-crystal lasers, Nature Photonics 4, (2010) 676-685.
- [7] H.K. Bisoyi, Q. Li, Light-directing chiral liquid crystal nanostructures: from 1D to 3D, ACCOUNTS 47, (2014) 3174-3195.
- [8] J. Li and S.T. Wu, Self-consistency of Vuks equations for liquid-crystal refractive indices, Journal of Applied Physics 96, (2004) 6253-6258.
- [9] J. Li, S. Gauza, and S.T. Wu, Temperature effect on liquid crystal refractive indices, Journal of applied physics 96, (2004), 19-24.
- [10] M. Han, and A. Wang, Temperature compensation of optical microresonators using a surface layer with negative thermooptic coefficient, Optics Letters 32, (2007) 1800-1802.