بررسی اثر کاهش تقارن روی گاف فوتونی بلورهای فوتونی دو بعدی با میلههای ناهمسانگرد در ساختار هگزاگونال

شعبانی نژاد، مسعود ؛ رضائی، بهروز؛ سلطانی والا، علی؛ کلافی، منوچهر

پژوهشکاده فیزیک کاربردی وستاره شناسی ، دانشگاه تبریز ، تبریز

چکیدہ

ما در این تحقیق گاف فوتونی کامل ماگزیمم ساختار هگزاگونال را که از میله های نا همسانگرد تلوریم (Te) با سطح مقطع دایروی در زمینه هوا تشکیل شده است، محاسبه نموده ایم. با وارد کردن یک میله تلوریم با قطر کوچکتر در مرکز سلول اولیه به منظور کاهش تقارن ساختار ، تغییرات گاف فوتونی را به صورت تابعی از نسبت قطرهای میله ها و فاکتور پر شدگی بررسی کرده ایم. نتایج بدست آمده نشان می دهند که کاهش تقارن اندازه گاف فوتونی کامل را بطور قابل ملاحظه افزایش داده است.

The study of symmetry reduction effect's on the photonic band gap of 2D photonic crystals with anisotropic rods in hexagonal structure

Shabani Nezhad, Masoud; Rezaei, Behrooz; Soltani Vala, Ali; Kalafi, Manoochehr

Research Institute for Applied Physics and Astronomy, Tabriz University, Tabriz

Abstract

In this research we have calculated the maximum absolute photonic band gap of hexagonal structure which is composed of anisotropic tellurium (Te) rods with circular cross section in air backgrand. By inserting a smaller diameter Te rod at the center of unit cell in order to reduce the structure symmetry, we have studied the evolution of photonic gap as a function of rod diameter ratios and filling factor. The obtained results show that the symmetry reduction has significantly increased the size of absolute photonic band gap.

PACS No. 78

فركانسی ممنوعه می باشد. در بلورهای فوتونی دو بعدی امواج E) TM (E) TM (E) TM (E) الكترومغناطیسی می توانند به مدهای قطبشی الكتریكی TE (H) موازی محور میله های دی الكتریک) ومغناطیسی TE (E) مرازی محور میله های دی الكتریک) تجزیه شوند. وقتی دراین ساختارها باندهای ممنوعه برای هر دو مد قطبشی بطور همزمان وجود داشته باشند وبا هم همپوشانی كنند گاف فوتونی كامل ایجاد می شود. از آنجایی كه مشخصه عمده بلورهای فوتونی باند ممنوعه آنها می باشد و از طرفی چون باند ممنوعه فوتونی با پهنای ممنوعه آنها می باشد و از طرفی چون باند ممنوعه فوتونی با پهنای بزرگ بعنوان پایه واساس برای كاربردهای گوناگون از بلورهای فوتونی بلورهای فوتونی بلورهای با

بلورهای فوتونی ساختارهای دی الکتریک متناوب هستند که از آرایش منظم میله های دی الکتریک در یک زمینه با ضریب دی الکتریک متفاوت تشکیل می یابند. این بلورها به نیم رساناهای نوری معروفند و دارای کاربردهای فراوان برای ساخت ابزارهای نوری مثل موجبرهای نوری، لیزرهای بلور فوتونی و میکروکاواکها می باشند[1-۲]. ضریب دی الکتریک برای چنین محیط هایی یک تابع متناوب است. این بلورها توسط ساختار باندشان توصیف می شوند و مشخصه عمده آنها توانایی در تله اندازی نور برای ناحیه فرکانسی خاص است که به دلیل وجود گاف فوتونی کامل یا ناحیه

مقدمه

فوتونی، بهینه کردن پهنای گاف یا ناحیه ممنوعه فرکانسی است. برای این کار روشهای مختلفی مانند ایجاد ناهمسانگردی در میله های دی الکتریک [۳] و کاهش تقارن در ساختار شبکه [٤] بکار رفته است. هدف از این تحقیق این است که ضمن ایجاد ناهمسانگردی در میله های دی الکتریک، اثر کاهش تقارن ساختار را روی گاف فوتونی مورد بررسی قرار دهیم.

روش محاسبات

انتشار نور در بلورهای فوتونی توسط معادلات ماکسول صورت میگیرد. با حل این معادلات برای میدان مغناطیسی (H($ec{r}$ به معادله ویژه مقداری زیر می رسیم:

$$\nabla \times \left[\frac{1}{\varepsilon(\vec{r})} \nabla \times \mathbf{H}(\vec{r})\right] = \frac{\omega^2}{c^2} H(\vec{r}) \tag{1}$$

که در آن ϖ فرکانس و c سرعت نور است. (\vec{r}) تابع دی الکتریک می باشد و شرط بلوخ را ارضا می کند ، \vec{R} می باشد و شرط بلوخ را ارضا می کند ، $\vec{R} = \varepsilon(\vec{r}) = \varepsilon(\vec{r} + \vec{R})$ است. بنابراین تابع دی الکتریک $(\vec{r})^{1-3}$ و میدان $H(\vec{r})$ را می توان بر حسب امواج تخت بسط داد :

$$\mathbf{H}(\vec{r}) = \sum_{\vec{G}} \sum_{\lambda=1,2} h_{\vec{G},\lambda} e^{i(\vec{k}+\vec{G}).\vec{r}} \hat{e}_{\lambda}$$
(Y)

$$\varepsilon^{-1}(\vec{r}) = \sum_{\vec{G}} \eta(\vec{G}) e^{i(\vec{G}.\vec{r})} \tag{(4)}$$

در روابط بالا \vec{k} بردار موج در ناحیه اول بریلوئن، \vec{G} بردار انتقال دو بعدی شبکه معکوس، λ نشانگر نوع قطبش می باشد. $\eta(\vec{G})$ در رابطه بالا تبدیل فوریه عکس تابع دیالکتریک است و نقش مهمی را در تعیین ساختار باند فوتونی بازی می کند:

$$\eta(\vec{G}) = \frac{1}{A_{cell}} \int \varepsilon(\vec{r})^{-1} e^{-i(\vec{G}.\vec{r})} d\vec{r}$$
 (1)

. در رابطه فوق A_{cell} مساحت سلول واحد است

بلورهای فوتونی دو بعدی یک آرایه متناوب از میله های دی الکتریک است که محور آنها موازی با محور z و تقاطع آنها با صفحه y - x تشکیل یک ساختار دی الکتریک متناوب می دهد. برای نور تابشی عمود بر محور میلهها، در حالت قطبش الکتریکی (مد *TM*) که میدان الکتریکی \vec{F} موازی با محور میلهها است، به ازای تمام بردارهای \vec{F} خواهیم داشت:

$$\sum_{\vec{G}'} \left| \vec{k} + \vec{G} \right| \left| \vec{k} + \vec{G}' \right| \eta(\vec{G} - \vec{G}') h_{\vec{G}',2} = \frac{\omega^2}{c^2} h_{\vec{G},2} \qquad (\circ)$$

اما در حالت قطبش مغناطیسی (مد TE) میدان مغناطیسی $ec{G}$ اما در حالت قطبش مغناطیسی (مد $H(ec{r})$ موازی محور میلهها است و به ازای تمامی بردارهای معادله ماتریسی زیر را خواهیم داشت:

$$\sum_{\vec{G}'} (\vec{k} + \vec{G}) \cdot (\vec{k} + \vec{G}') \eta (\vec{G} - \vec{G}') h_{\vec{G}',1} = \frac{\omega^2}{c^2} h_{\vec{G},1}$$
(7)

شکل ۱ ساختار هگزاگونال را نشان می دهد که بردارهای پایه آن بصورت زیر می باشد:

$$\vec{\tau}_1 = \frac{a\sqrt{3}}{2}(1,\sqrt{3})$$
 , $\vec{\tau}_2 = \frac{a\sqrt{3}}{2}(-1,\sqrt{3})$ (V)
cr (v) cr (v) cr (v) (V)



شکل ۱: ساختار هگزاگونال دو بعدی در فضای حقیقی

سلول واحد ساختار هگزاگونال طبق شکل ۱ دارای دو میله می باشد که موقعیت میله ها عبارتند از:

 $\vec{u}_1 = -\vec{u}_2 = a(1,0)$ (A)

مساحت سلول اوليه نيز برابر است با:

$$A_{cell} = \frac{3\sqrt{3}}{2}a^2 \tag{9}$$

$$\eta(\vec{G}) = \varepsilon_b^{-1} \delta_{\vec{G},0} + \sum_j \eta^{(j)}(\vec{G}) e^{-i\vec{G}.\vec{u}_j} \tag{(1.)}$$

$$\eta^{(j)}(\vec{G}) = (\varepsilon_a^{-1} - \varepsilon_b^{-1}) f_j \frac{2J_1(G\rho_j)}{G\rho_j} \qquad (11)$$
$$f_j = \frac{\pi \rho_j^2}{A_{cell}}$$

که در روابط بالا \mathcal{E}_a ضریب دی الکتریک میله ها ، \mathcal{E}_b ضریب دی الکتریک زمینه ، \mathcal{E}_a ضریب دی الکتریک زمینه ، ρ_j شعاع میله ها ، f_j فاکتور پر شدگی میله \mathbf{j} ام و J_1 تابع بسل مرتبه اول می باشد. چون شعاع میله ها برابرهستند، بنابراین خواهیم داشت :

$$\eta(\vec{G}) = \varepsilon_b^{-1} \delta_{\vec{G},0} + 2\cos(\vec{G}.\vec{u})\eta^{(1)}(\vec{G})$$
(17)
$$\vec{u} = \vec{u}_1 = -\vec{u}_2$$

بحث ونتايج

ساختار فوتونی بررسی شده در این تحقیق بصورت یک ساختار هگزاگونال می باشد که از میله های ناهمسانگرد تلوریم (Te) در زمینه هوا ($E_b = 1$) تشکیل شده است. ماده ناهمسانگرد Teدارای دو ضریب شکست عادی $n_0 = 4.8$ و غیر عادی دارای دو ضریب شکست عادی قطبشهای الکتریکی و مغناطیسی به ترتیب دارای ضرایب شکست n_e و n_0 خواهد بود،

بطوریکه برای قطبش الکتریکی $\mathcal{E}_a = n_e^2$ و برای قطبش مغناطیسی برابر $\mathcal{E}_a = n_0^2$ است. ساختار باند فوتونی برای قطبش های الکتریکی و مغناطیسی به ترتیب با حل عددی معادلات (٥) و(٦) بدست می آیند. در این محاسبات تعداد ٤٤١ موج تخت در نظر گرفته شده است که همگرایی لازم برای فرکانسهای مطلوب حاصل می شود. شکل ۲ طیف فرکانسی ساختار هگزاگونال را به ازای مقادیر بهینه پارامترهای ساختاری نشان می دهد که خواص

فوتونی آن قبلاً نیز بررسی شده است[۵]. این ساختار بهینه شده به ازای $\rho = 0.33a$ (با فاکتور پر شدگی $f_t = 0.2634$)چندین گاف فوتونی کامل را نشان می دهد که گاف کامل بزرگ آن دارای پهنای $\Delta \omega = 0.0284(2\pi c/a)$ می باشد و در ناحیه فرکانسی پهنای $0.2778 - 0.3062(2\pi c/a)$ قرار دارد.



شکل۲: طیف فرکانسی ساختار هگزاگونال با میله های ناهمسانگرد تلوریم در زمینه هوا به ازای فاکتور پرشدگی کل ۲۳۳۶ /۰=f برای مدهای TE (خط چین) و TM (پیوسته).

حال برای بهینه سازی مجدد این ساختار به منظور افزایش پهنای گاف فوتونی کامل آن، یک میله ناهمسانگرد تلوریم با قطر کوچکتر در مرکز سلول واحد اضافه می کنیم. بدین ترتیب تقارن ساختار هگزاگونال کاهش می یابد و یک ساختار جدید بنام « ساختار هگزاگونال کاهش می یابد و یک ساختار جدید بنام « ماختار هگزاگونال کاهش می یابد و یک ساختار می شود که از میله ساختار هگزاگونال کاهش تقارن یافته» حاصل می شود که از میله مای تلوریم با شعاع ρ واقع در گوشه های هگزاگونال و میله های تلوریم با شعاع ρ واقع در روشه های هگزاگونال و میله مای یابد. نسبت شعاعهای دو میله ای با شعاع γ و واقع در گوشه های هگزاگونال و میله مای با شعاع γ واقع در روشه های هگزاگونال و میله مای با شعاع γ در مرکز آن تشکیل می یابد. نسبت شعاعهای دو میله را می با شعاع γ در مرکز آن تشکیل می یابد. نسبت شعاعهای دو میله ولی با شعاع γ در مرکز آن تشکیل می یابد. نسبت شعاعهای دو میله ($\frac{r}{\rho} = \beta$) و همچنین فاکتور پر شدگی کل ($\frac{r}{r}$) می تواند گاف فوتونی مؤثر باشد. برای بهینه سازی پهنای گاف فوتونی کامل، تغییرات آنرا بصورت تابعی از پارامتر β و تغییرات آنرا بصورت تابعی از پارامتر β می شدگی کل بررسی می کنیم. بدین صورت که به ازای یک مقدار معین از شدگی کل بردسی می کنیم. بدین صورت که به ازای یک مقدار مین از می می نادگری کا بررسی کرده و آنرا برای چندین مقدار ممکن β تکرار می کامل ماگزیم را بر حسب فاکتور پر شدگی کل بررسی کرده و آنرا برای چندین مقدار ممکن β تکرار می کنیم. شکل ۳ تغییرات اندازه گاف فوتونی کامل ماگزیم را بر حسب فاکتور پر شدگی کل بررسی کرده و آنرا برای چندین مقدار ممکن β تکرار



نتيجه گيرى

در ساختار هگزاگونال ناهمسانگرد وجود باندهای تبهگن در نقاط با تقارن بالا در ناحیه اول بریلوئن مانع تشکیل گاف باند فوتونی بزرگ می شود. اضافه کردن یک میله ناهمسانگرد به منظور کاهش تقارن، باعث جدا شدن باندهای تبهگن و تشکیل گاف بزرگ می شود. بنابراین کاهش تقارن در ساختار هگزاگونال ناهمسانگرد روشی مؤثر برای افزایش پهنای گاف می باشد.

مرجع ها

- E. Miyai, M. Okano, M. Mochizuki, S. Noda, "Analysis of coupling between two-dimensional photonic crystal waveguide and external waveguide", *Appl. Phys. Lett.* 81, No. 20 (2002) 3729-3731.
- [2] T. D. Happ, M. Kamp, A. Forchel, J.-L. Gentner, L. Goldstein, "Two-dimensional photonic crystal coupled-defect laser diode", *Appl. Phys. Lett.* 82, No. 1 (2003) 4-6.
- [3] Z. Y. Li, B. Y. Gu and G. Z. Yang, "Large Absolute Band Gap in 2D Anisotropic Photonic Crystals", *Phys. Rev. Lett.* 81, No. 12 (1998) 2574-2577.
- [4] T. Trifonov, L. F. Marsal, A. Rodriguez, J. Pallares, and R.Alcubilla, "Effects of symmetry reduction in 2D square and triangular Lattices", Phys. Rev. B 69, No. 235112 (2004) 1-11.
- [5] B. Rezaei, M. Kalafi, "Engineering absolute band gap in anisotropic hexagonal photonic crystals", *Optics Communications*, 266, (2006) 159–163.

نشان می دهد وقتیکه
$$eta$$
 از 0 تا 1 و f_t از 0 تا 0.6 تغییر می
کند.



. f_t شده بر حسب پارامترهای eta و

مطابق این شکل مقدار ماگزیمم گاف فوتونی کامل به ازای مقادیر بهینه eta = 0.468 و $f_t = 0.233$ حاصل می شود. شکل etaساختار باند فوتونی مربوط به این مقادیر بهینه را نشان می دهد دارای پهنای فوتوني گاف اين بطوريكه می باشد و ما بین فرکانسهای $\Delta \omega = 0.0509(2\pi c/a)$ قرار دارد. ملا حظه می شود که $0.3082 - 0.3591(2\pi c/a)$ در مقایسه با ساختار هگزاگونال کاهش تقارن نیافته، یهنای گاف فوتوني كامل افزايش يافته و موقعيت آن به ناحيه فركانسي بالا جابجا شده است. به ازای $\beta = 1$ ساختار هگزاگونال کاهش تقارن یافته به شبکه مثلثی تبدیل می شود. با توجه به شکل ۳ به ازای این مقدار از eta و فاکتور پرشدگی کل $f_t = 0.466$ گاف فوتونی کامل با یهنای $\Delta \omega = 0.0459(2\pi c/a)$ در محدوده فرکانسی $(0.2324 - 0.2783(2\pi c \, / \, a))$ تشکیل شده است که در توافق کامل با نتیجه بدست آمده در مرجع [۳] می باشد.