



# طیف های اپتوالکترونیکی و ترموالکتریکی ترکیب DyMnO3 با استفاده از نظریه تابعی چگال(DFT)

## **حسین اصغر رهنمای علی آباد\*، ساریه رمضانی ثانی** دانشگاه حکیم سبزواری، دانشکده علوم پایه، گروه فیزیک، سبزوار، ایران

تاريخ ثبت اوليه: ١٣٩٢/٨/١٢، تاريخ دريافت نسخه اصلاح شده: ١٣٩٢/٩/٢۴ ، تاريخ پذيرش قطعي: ١٣٩٢/١٠/٤

چکیدہ

ویژگیهای ساختاری، خواص الکترونیکی، اپتیکی و ترموالکتریکی ساختار پروسکایت DyMnO3 با استفاده از نظریه تابعی چگالی (DFT) با تقریبهای GGA+U و LDA+U مورد بررسی قرار گرفته است.ساختار نواری نشان می دهد که این ترکیب در حالت اسپین پایین دارای گاف نواری مستفیم و برابر با eV ۳۲ در تقریب GGA+U و مقدار eV ۳۱ در تقریب LDA+U است. همچنین خواص اپتیکی شامل ضریب جذب، بازتابندگی و طیف اتلاف انرژی الکترون مورد مطالعه قرار گرفته است.نتایج ترموالکتریکی نشان می دهد که این ترکیب در دارد و می تواند به عنوان یک ماده ترموالکتریک خوب در صنعت مورد استفاده قرار گیرد.

## واژه های کلیدی: نظریه تابعی چگال، ساختار نواری،خواص اپتیکی، ضریب سیبک.

### ۱. مقدمه

چند فروییکها گروهی از مواد هستند که همزیستی دو نظم فرومغناطیس و فرو الکتریسیته را در فاز یکسانی نشان میدهند [1]. در نتیجه این همزیستی برهمکنشی بین نظمهای فروییک ایجاد شده که باعث پدید آمدن اثر مغناطو الکتریک (ME) می شود. در واقع میدان الکتریکی موجب مغناطش و میدان مغناطیسی باعث قطبش الکتریکی می شود [۲]. مواد چند فروییک به دلیل جفت شدگی بین مغناطش و قطبش، هم از لحاظ فیزیکی و هم به خاطر کاربرد زیاد آنها در حافظهها، سنسورها و مبدلها مورد توجه زیادی قرار گرفتهاند [۳]. در بین این مواد اکسیدهای فلزات واسطه به علت همین جفت شدگی از اهمیت زیادی بر خوردارند. منگنایتهای عناصر واسطه در MIO (R یون خاکی کمیاب است) دارای ساختار پروسکایت هستند.این ترکیبات بسته به اندازه یون عنصر واسطه دارای دو نوع ساختار بلوری اور تورومبیک و هگزاگونال هستند.برای شعاعهای یونی کوچک ساختار هگزاگونال و با افزایش شعاع یونی، ساختار اور تورومبیک می شود [۲]. سلول واحد ساختارهای پروسکایت

<sup>\*</sup>**عهده دار مکاتبات:** حسین اصغر رهنمای علی آباد

**نشانی:** سبزوار، دانشگاه حکیم سبزواری، دانشکده علوم پایه، گروه فیزیک، ایران

تلفن: ۹۱۵۱۲۱۷۲۶۵ پست الکترونیک: E-Mail: Rahnama@hsu.ac.ir

ایده آل، مکعبی است. اما اغلب پروسکایت ها به دلیل اثراتی چون اثر جان- تلر (John- Teller Efect) واپیچیده می شوند و ساختار مکعبی را نشان نمی دهند. اثر جان- تلر نقش بسار مهمی در خواص فیزیکی منگنایت ها مانند گذار فازهای فلز- عایق و پارامغناطیس فرومغناطیس دارد [Δ]. منگنایت های چند فروبیک با ساختار پروسکایت گونه، دارای کاربردهایی در حافظه های کامپیوتر، خازن های چند لایه ای (Multilayered) منگنایت های چند فروبیک با ساختار پروسکایت گونه، دارای کاربردهایی در حافظه های کامپیوتر، خازن های چند لایه ای (Multilayered) هستند[۶]. منگنایت های چند فروبیک با ساختار پروسکایت گونه، دارای کاربردهایی در حافظه های کامپیوتر، خازن های چند لایه ای (Pyroelectric Sensors) معینی می معاصر واسطه به دلیل جفت شدگی بین خواص فروالکتریک و فرو مغناطیس، خواص تر موالکتریکی (Pyroelectric Sensors) می منگنایت های عناصر واسطه به دلیل جفت شدگی بین خواص فروالکتریک و فرو مغناطیس، خواص تر موالکتریکی جالبی را از خود نشان می دهند. امروزه فن آوری ترموالکتریک در حال پیشرفت است و کاربردهای زیادی در صنعت مخابرات، دریانوردی، فضاپیماهای دور برد و صنعت اومبیل دارند [۷]. کارایی و بازده مواد ترموالکتریک از رابطه <sup>x20</sup> جالت تعیین می شود که در آن ۵ هدایت الکتریکی، ۶ ضریب سیبک، ۲ هدایت گرمایی و *T* دمای مطلق است [۸]. موادی با ضریب سیبک و هدایت الکتریکی بالا و هدایت گرمایی پایین، بازده ترموالکتریکی بالایی دارند. در این مقاله خواص اپتیکی، الکترونیکی و ترموالکتریکی تر کیب و می استان او محاسبات اصول اولیه در چارچوب نظریه تابعی می از در راین (DFT) بررسی می شود. این تر کیب جزء مواد ترموالکتریک با ساختار پروسکایت اور تورومیک با گروه فضایی (Prom) (Prom) (Prom) در این این این این می در این مواند را در این این این این این این می در این این می در این این این می در ترموالکتریکی با سیند چگالی (DFT) بر می می شود. این تر کیب جزء مواد ترموالکتریک با ساختار پروسکایت اور تورومیک با گروه فضایی (Prom) (Prom) در این این در این و می در این این در با میک و مواد و موالکتریکی با در این می در این گروه فضایی (Prom) (Prom) به در می می می در این می داند (Prom) می به در این می در این می در در این می در این می می می می در این می در این می در این می می در در در این می در این می در این می می در می در می

#### ۲. روش های محاسباتی

محاسبات با روش پتانسیل کامل امواج تخت تقویت شده خطی در چارچوب نظریه تابعی چگالی با استفاده از کدهای Win2k و Boltztrap انجام شده است [۹] محاسبات با روش پتانسیل کامل امواج تخت تقویت شده خطی در چارچوب نظریه تابعی چگالی با استفاده از کدهای Win2k انجام انجام شده است [۹] انجام شده است [۹] محاسبات برای دو تقریب GGA+U و GGA+U انجام شده که مقدار P e v ا در نظر گرفته شده است [۱۰]. برای انجام محاسبات تعداد ۱۲۰۰۰ نقطه در فضای K برای همگرایی ضرایب ترابرد انتخاب شده و شعاعهای کرههای مافین تین براساس طول پیوند ۴ ۲/۲۴ م محاسبات تعداد ۱۲۰۰۰ نقطه در فضای K برای همگرایی ضرایب ترابرد انتخاب شده و شعاعهای کرههای مافین تین براساس طول پیوند ۴ ۲/۲۴ (Dy= K<sub>Max</sub> محاسبات تعداد ۱۲۰۰۴ نقطه در فضای K برای همگرایی ضرایب ترابرد انتخاب شده و شعاعهای کرههای مافین تین براساس طول پیوند ۴ ۲/۲۴ (Dy= (Dy= K<sub>Max</sub> ۴ ۲/۲۴ مار) مافین تین و K<sub>Max</sub> ۲ مار (Dy= ۲/۲۴ مار) و ۳ R<sub>Max</sub> ۲ مافین تین شعاع کره مافین تین و انرژی برش برای موج تخت) و معیار همگرایی V-۱۰۰۱ eV در نظر گرفته شده است.تعداد نقاط k در منطقه اول بریلوئن ۱۵۰ نقطه مربوط به خواص الکترونی و ۱۲۰۰ نقطه برای خواص اپتیکی در نظر گرفته شده است. انرژی جدایی بین الکترونهای ظرفیت و مغزی برابر با Ry است.

در روابط نیمه کلاسیک بولتزمن ضرایب ترابرد به صورت تابعی از پتانسیل شیمیایی و دما به صورت زیر تعریف می شود [۱۱]:

$$\sigma_{\alpha\beta}(T,\mu) = \frac{1}{\Omega} \int \sigma_{\alpha\beta}(\varepsilon) \left\{ -\frac{\partial f_{\mu}(T,\varepsilon)}{\partial \varepsilon} \right\} d\varepsilon \tag{1}$$
$$v_{\alpha\beta}(T,\mu) = \frac{1}{e^{T\Omega}} \int \sigma_{\alpha\beta}(\varepsilon)(\varepsilon-\mu) \left\{ -\frac{\partial f_{\mu}(T,\varepsilon)}{\partial \varepsilon} \right\} d\varepsilon \tag{1}$$

$$\kappa^{o}{}_{\alpha\beta}(T,\mu) = \frac{1}{e^2 T\Omega} \int \sigma_{\alpha\beta}(\varepsilon) (\varepsilon - \mu)^2 \left\{ -\frac{\partial f_{\mu}(T,\varepsilon)}{\partial \varepsilon} \right\} d\varepsilon \tag{7}$$

که در این روابط v مولفه سرعت گروه، f تابع توزیع فرمی دیراک و <sup>0</sup>K بخش الکترونی هدایت الکتریکی است. همچنین ضریب سیبک را از رابطه زیر می توان بدست آورد:

$$S_{ij} = E_i \left( \nabla_j T \right)^{-1} = (\sigma^{-1})_{\alpha i} v_{\alpha j} \tag{(f)}$$

(JQCS)

## ۳. بحث و بررسی نتایج

**-1 . ساختار بلوری و بهینه سازی پارامترها** 

سلول واحد ساختار پروسکایت ایده آل ترکیبات RMnO<sub>3</sub> به شکل مکعب است که کاتیونهای <sup>۳</sup>+R در گوشههای مکعب، کاتیونهای <sup>۳+</sup> Mn در مرکز مکعب و آنیونهای <sup>۲-</sup>O در مراکز وجوه قرار دارند. اما در بیشتر پروسکایت ها به علت دو فاکتور اثر جان-تلر و اندازه کاتیونهای Mn و R تقارن کروی از بین میرود. در ترکیبDyMno<sub>3</sub> یون <sup>۳+</sup>Mn با شش یون <sup>۲-</sup>O در محیط هشت وجهی احاطه می شود که این هشت وجهی MO<sub>6</sub> به علت اثر جان-تلر واپیچیده می شود و ساختار بلوری اور تورومبیک با گروه فضایی ( Pnma) ۶۲ بدست می آید که ۲۰ اتم در سلول واحد خود دارد و در شکل ۱ نشان داده شده است.



شکل ۱. ساختار بلوری DyMnO<sub>3</sub>

برای انجام محاسبات ابتدا ثابتهای شبکه بهینه سازی شده که برای بهینه سازی ثابتهای شبکه از ثابتهای تجربی استفاده شده است. بهینه سازی پارامترهای شبکه در شکل ۲ آمده است. همچنین نتایج بهینه سازی ثابتهای شبکه نیزدر جدول ۱ آمده است. نتایج نشان میدهد که پارامترهای محاسبه شده توافق خوبی با مقادیر تجربی دارد.



شکل ۲ . بهینه سازی پارامترهای شبکه

ثابت شبكه(Å)	[۱۲] مقدار تجربي	[۱۳] مقدار تجربي	مقدار محاسبه شده
а	5.80	5.84	5.81
b	7.39	7.37	7.44
c	5.27	5.28	5.25

جدول ۱. ثابتهای شبکه بهینه شده و مقایسه آنها با مقادیر تجربی برای ترکیب DyMnO<sub>3</sub>

٣-٢. خواص الكترونيكي

#### ۳-۲-۱. ساختار نوار انرژی

ساختار نوارهای انرژی برای ترکیب DyMno3 ، در اسپین پایین با استفاده از تقریب GGA+U و LDA+U و مسیرهای انتخاب شده در اولین منطقه بریلوئن در شکل ۳ رسم شده است. خط کشیده شده از نقطه صفر انرژی، بیانگر سطح انرژی فرمی است. همانطور که از شکل مشخص است گاف انرژی مستقیمی در جهت ۲ در دو تقریب GGA+U و LDA+U به ترتیب با مقدار rev او E<sub>g</sub> =۳/۱ eV وجود دارد.



شکل ۳. ساختار نوارهای انرژی ترکیب DyMnO<sub>3</sub> در تقریبهای الف) LDA+U ب) GGA+U

#### ۲-۲-۲. چگالی حالتها

برای تعیین خصوصیات الکترونیکی، بررسی چگالی حالتها در اطراف انرژی فرمی ضروری است. همچنین چگالی حالتها، نحوه توزیع انرژی الکترونها در طیف انرژی را توصیف می کنند. برای شناخت بیشتر ماهیت ساختار نواری، چگالی نهایی حالتها برای تر کیب $OnO_3$  انرژی الکترونها در طیف انرژی را توصیف می کنند. برای شناخت بیشتر ماهیت ساختار نواری، چگالی نهایی حالتها برای تر کیب $OnO_3$  و چگالی جزیی حالتها در طیف انرژی را توصیف می کنند. برای شناخت بیشتر ماهیت ساختار نواری، چگالی نهایی حالتها برای تر کیب $OnO_3$  و چگالی جزیی حالتها در طیف انرژی را توصیف می کنند. برای شناخت بیشتر ماهیت ساختار نواری، چگالی نهایی حالتها برای تر کیب $OnC_3$  و چگالی جزیی حالتها برای Mn و 0 با تقریبU+U GGA در شکل ۴ رسم شده است. در نمودار چگالی حالتها، انرژی صفر نشان دهنده مکان تراز فرمی است. نوار ظرفیت زیر تراز فرمی و نوار رسانش بالای تراز فرمی قرار دارد. همانطور که از شکل مشخص است در نوار رسانش توزیع چگالی توزیع چگالی حالتها مربوط به اتمهای Dy D و Mn است که ناشی از اوربیتالهای f و D آنها است و در نوار ظرفیت این بیشترین توزیع چگالی مربوط به اتمهای  $O_1$  و  $O_2$  می خالی می ای این بیشترین توزیع چگالی مربوط به اتمهای  $O_2$  و D است. پایین نوار ظرفیت با حالتهای  $P = O_1$  م  $O_2$  و  $O_2$  این این بیشترین توزیع خگالی مربوط به اتمهای  $O_2$  و D است. پایین نوار ظرفیت با حالتهای  $P = O_2$  و  $O_3$  می از  $O_2$  اشعال شده است. نزدیک سطح فرمی در نوار طرفیت حمی از D می ترکیب شده که نشان دهنده هیبریداسیون قوی بین آنها است. همچنین در نزدیکی سطح فرمی در نوار ظرفیت پهنای چگالی توزیع حالتهای جزیی مربوط به اوربیتال d اتم Mn و p اتمهای 0<sub>1</sub> و 0<sub>2</sub> آشکارتر از اوربیتال f اتم Dy است که این نشان دهنده هیبریداسیون قویتر Mn - 0 از Dy - 0 است.



شکل ٤. توزیع چگالی حالت نهایی DyMnO<sub>3</sub> و توزیع چگالی حالت-های جزیی اتم مها با تقریب GGA+U

۳-۳. خواص اپتيكي

خواص اپتیکی جامدات ابزار ارزشمندی برای بررسی جنبه های مختلفی از مواد مانند ساختار نواری، سطوح ناخالصی، نوسانات شبکه، برانگیختگی ها و برانگیختگی های مغناطیسی میباشد بعضی از خواص اپتیکی از قبیل تابع اتلاف انرژی الکترون، ، ضریب جذب و باز تابندگی در این تحقیق مورد بررسی قرار گرفته است. الکترون ها با جذب فوتون، برانگیخته شده و از نوار ظرفیت به نوار رسانش می وند. جذب فوتون توسط الکترون ها را جذب بین نواری گویند.نمودار جذب بر حسب انرژی فوتون در سه راستای X، Y و Z در (شکل ۵) رسم شده است. جذب از محدوده گاف انرژی شروع می شود. همانطور که از شکل مشخص است جذب در راستای Y بیشتر از دو راستای دیگر است. بیشترین مقدار جذب در این ترکیب در راستای X، Y و Z به ترتیب در انرژی های ۲۸/۹۱ ، ۲۵/۴۸ و ۲۷/۷۲ الکترون ولت است.



شکل ٥. تغییرات جذب اپتیکی DyMnO<sub>3</sub>

بازتابندگی یا انعکاس به فرکانس بستگی دارد. نمودار بازتابندگی ترکیب DyMnO<sub>3</sub> بر حسب انرژی در سه راستای X ، X و Z در شکل ۶ رسم شده است. با توجه به شکل شروع بازتاب از انرژی حدود ۰/۰۳۸ ev صورت می گیرد و سپس کاهش یافته و در انرژی ۱/۶۴ eV در راستای X،در انرژی ۸۴ eV، در راستای Y و در انرژی ۱/۵۶ eV در راستای Z به بیشینه مقدار خود میرسد. همچنین لازم به ذکر است که در نقاطی که بازتاب بیشینه است جذب در آن نقاط کمینه است.





در شکل ۷ تابع اتلاف انرژی برای ترکیب DyMnO<sub>3</sub> رسم شده است. این طیف در بردارنده تحریک دسته جمعی الکترونهای ظرفیت (پلاسمون-ها) به داخل حالات اشغال نشده در نوار رسانش است. پیک اصلی در طیف اتلاف انرژی مربوط به انرژی پلاسمون حجم ħw<sub>p</sub> است. طیف اتلاف انرژی از انرژیهای بالاتر از گاف انرژی شروع شده است. پیکهای ماکزیمم در راستای X ، Y و Z به ترتیب در انرژیهای ۳۱/۴۰ ، ۳۰/۸۷ و ۳۰/۹۵ الکترون ولت قرار دارد. در واقع پیکهای ماکزیمم مربوط به انتقالات از نوار ظرفیت به نوار رسانش است. ۳١



شكل7. طيف اتلاف انرژى الكترون DyMnO<sub>3</sub>

٤-٣. خواص ترموالكتريكي

#### ٤-٣-١. ضريب سيبك

تولید جریان در یک رسانا به علت اختلاف دما بین دو نقطه از آن را اثر ترموالکتریک گویند. اثرات ترموالکتریک در تولید الکتریسیته، اندازه گیری دما و سرد کردن اجسام کاربرد دارند. این پدیده شامل اثر سیبک است که اولین بار توسط دانشمند آلمانی بنام توماس یوهان سیبک در سال ۱۸۲۱ کشف شد. سیبک آزمایش را با فلزات مختلف انجام داد و نتیجه گرفت که اختلاف دما در یک مدار باعث حرکت حامل های بار از محل گرم به سرد می شود و در نتیجه باعث ایجاد میدان الکتریکی و اختلاف پتانسیل در آن می شود[۱۴]. ضریب سیبک یک ماده بزرگی ولتاژ ترموالکتریکی القایی است که به دما و ساختار کریستال بستگی دارد. علامت ضریب سیبک بیانگر نوع حامل های بار در ترابرد الکتریکی است. در نیم رسانای نوع n که حاملان بار الکترون هستند، ضریب سیبک منفی و در نیم رسانای نوع q که حاملان بار حفرهها هستند، ضریب سیبک مثبت است. ضریب سیبک بزرگ نشان می دهد که یک اختلاف دمای کوچک، ولتاژ بزرگی را در دو طرف ماده بوجود می آورد. بنابراین برای یک ماده ترموالکتریک ضریب سیبک بزرگ نشان می دهد که یک اختلاف دمای کوچک، ولتاژ بزرگی را در دو طرف ماده بوجود می آورد. بنابراین برای شیمیایی در سه راستای X , Ye Z نشان می دهد. همانطور که از شکل مشخص است بیشترین ضریب سیبک در راستای Y در پتانسیل شیمیایی منبی است. نیریب سیبک بزرگ نشان می دهد. همانطور که از شکل مشخص است بیشترین ضریب سیبک در راستای Y در پتانسیل شیمیایی شیمیایی در سه راستای X , Ye Z نشان می دهد. همانطور که از شکل مشخص است بیشترین ضریب سیبک در راستای Y در پتانسیل شیمیایی منفی است. نتایج بیشینه مقادیر سیبک در جدول ۲ آمده است. نتایج نشان می دهد که بیشترین ضریب سیبک در راستای Y در پتانسیل شیمی است. نوع q و در یتانسیل منفی است.

	S max ( $\mu < o$ )	$S_{max}(\mu > o)$
$\mathbf{S}_{\mathbf{x}\mathbf{x}}$	504.95	-663.94
$\mathbf{S}_{yy}$	714.36	-478.33
$\mathbf{S}_{zz}$	532.04	-660.66

DyMnO <sub>3</sub>	سيبك	ضريب	نتايج	۲.	جدول
--------------------	------	------	-------	----	------



شکل ۸. ضریب سیبک DyMnO<sub>3</sub> بر حسب پتانسیل شیمیایی در دمای ۲۰۰ K.

٤-٣-٢. هدايت الكتريكي

مواد با مقاومت کمتر، هدایت الکتریکی بالایی دارند و در نتیجه گرمای اتلافی کمتری دارند و گرادیانهای دمایی را حفظ می کنند. برای مواد ترموالکتریک حفظ گرادیان دمایی ضروری است. بنابراین ماده ترموالکتریک خوب هدایت الکتریکی بالایی دارد. تغییرات هدایت الکتریکی SymO3 برحسب پتانسیل شیمیایی در دمای ۳۰۰K در سه راستای X, Yو Z در شکل ۹ رسم شده است. پتانسیل شیمیایی صفر در وسط گاف انرژی ساختار نواری قرار دارد. افزایش و یا کاهش پتانسیل شیمیایی نشاندهنده رفتار نیم رسانای نوع n و p است. همان طور که از شکل مشخص است هدایت الکتریکی در راستای Z و برابر با



شکل ۹. تغییرات ضریب هدایت الکتریکی DyMnO<sub>3</sub> بر حسب پتانسیل شیمیایی در دمای ۳۰۰ K

#### ٣٣

#### ٤-٣-٣. رسانندگی گرمایی

رسانندگی گرمایی یک ماده با رابطه K<sub>total</sub> = K<sub>el</sub> + K<sub>ph</sub> بیان می شود که K<sub>el</sub> ۲ رسانندگی گرمایی الکترونها و K<sub>ph</sub> رسانندگی گرمایی فونونها است. K<sub>el</sub> با استفاده از قانون ویدمان فرانتس، K<sub>el</sub> = LσT ، که L عدد لورنتس و برابر با <sup>۲</sup> WΩK <sup>-/</sup> ۱۰ × <sup>K</sup>el × <sup>1</sup> ۳ <sup>۲</sup> K<sup>k</sup> = L است، تعیین می شود. در نیم رساناها رسانندگی گرمایی فونونها مهم است و در فلزات رسانندگی گرمایی الکترونها غالب است. در شکل ۱۰ تغییرات رسانندگی گرمایی DyMnO<sub>3</sub> بر حسب پتانسیل شیمیایی در سه راستای X, Yو Z و در دمای ۳۰۰K رسم شده است. با توجه به شکل رسانندگی گرمایی در راستای Z و در پتانسیلهای مثبت بیشترین مقدار را دارد در حالی که در پتانسیلهای منفی بیشترین مقدار در راستای Y است.



شکل۱۰. تغییرات رسانندگی گرمایی DyMnO<sub>3</sub> بر حسب پتانسیل شیمیایی در دمای ۳۰۰K.

#### ٤. نتيجه گيري

در این مقاله خواص الکترونیکی ، ترموالکتریکی و اپتیکی ترکیب DyMnO<sub>3</sub> با استفاده از محاسبات اصول اولیه با تقریبهای U+GG و LDA+U در چارچوب نظریه تابعی چگالی (DFT) انجام شده است. این ترکیب دارای ساختار اورتورومبیک با گروه فضایی Pnma است. نتایج گاف نواری در دو تقریب نشان میدهد که این ترکیب در اسپین پایین گاف نواری بزرگی دارد که نشان دهنده رفتار عایق گونه است که در این حالت آن را نیمه فلز می گویند. نمودار چگالی حالت ها نشان میدهد که بالای نوار ظرفیت با حالتهای P-O و Pyla و پایین نوار رسانش با حالتهای Dy-h و P-O اشخال شده است. همچنین پیوند On پیوند کوالانس قوی تری از O-O دارد. مقایسه ضریب جذب در راستاهای مختلف نشان میدهد که بیشترین جذب در راستای Y است.همچنین نشان داده شده که نوسانات پلاسمون در انرژیهای بالا اتفاق میافتد. خواص ترموالکتریکی نشان میدهد که این ترکیب ضریب سیبک بالای دارد که باعث شده ماده ترموالکتریک خوبی باشد. همچنین نتایج

## ٥. مراجع

[1] C.J.M. Daumont, D. Mannix, S. Vevkatesan, G. Catalan, D. Rubi, B. J. Kooi, J. Hosson and B. Noheda, J. Phys. Condens. Matter., 21 (2009) 1.

- [2] B.S. Tien-Ming Chuang, The University of Texas at Austin, ISBN 0549053719, 9780549053712, (2006).
- [3] A. Malashevich and D. Vanderbilt, Phys. Rev. Lett., 101 (2008) 37210.
- [4] C. Moure, J. Tartaj, A. Moure and O. Pena, Bol. Soc. Esp. Ceram., 48 (2009) 199.
- [5] A.J. Millis, P.B. Littlewood and B.I. Shraiman, Phys. Rev. Lett., 74 (1995) 5144.
- [6] Y. Cui, R. Wang and J. Qian, Physica., B 392 (2007) 147.
- [7] N. Kenneth and C. Pierre, *Bioconjugate Chemistry.*, 16 (2005) 3.
- [8] F. Zhou, A. Moore, M.T. Petter, Y. Lee, J.H. Seol, Q. Laure Ye, L. Raabenberg and L. Shi, *J. Phys. D: Appl. Phys.*, 43 (**2010**) 25406.
- [9] M. Peterson, F. Wanger, L. Hufnagel, M. Scheffler, P. Blaha and K. Schwars, *Compute. Phys. Commun.*, 126 (2000) 294.
- [10] A. Malashevich and D. Vanderbilt, Europ. Phys. J., B71 (2009) 345.
- [11] K.H. Georg, M. Madsen and D. J. Singh, Compute. Phys. Commun., 175 (2006) 67.
- [12] N. Pavan Kumar, G. Lalitha and P. Venugopal Reddy, Phys. Scr., 83 (2011) 45701.
- [13] T.Mori, K. Aoki, N. Kamegashira, T. shishido and T. Fukuda, Materials Letters., 42 (2000) 387.
- [14] D.J. Griffiths, Introduction to Electrodynamics, Prentice Hall, New Jersey, (1999).