

الجمهورية الجزائرية الديمقراطية الشعبية

وزارة التعليم العالي والبحث العلمي

جامعة الشهيد حمة لخضر - الوادي

كلية العلوم الدقيقة

قسم الفيزياء

مذكرة تخرج لنيل شهادة

رقم الترتيب:
رقم التسلسل:

ماستر أكاديمي

مجال: علوم المادة

تخصص: فيزياء إشعاع

من إعداد: رضواني أحمد

الموضوع:

دراسة الخصائص البنيوية، الإلكترونية و المغناطيسية لمركب LaFeO_3 بنظرية
الدالة الوظيفية للكثافة.

نوقشت يوم: 2022/06/16

أمام لجنة المناقشة المكونة من:

محلو السعيد	أستاذ محاضر أ	رئيسا	جامعة الوادي
باقي محمد	أستاذ محاضر ب	مناقشا	جامعة الوادي
محبوب محمد الصادق	أستاذ تعليم عالي	مؤظرا	جامعة الوادي

الموسم الجامعي: 2022/2021

تم انجاز هذا العمل في مخبر استغلال وتنمين المصادر الطاقوية الصحراوية – LEVERS –

الإهداء

بسم الله الرحمن الرحيم العزيز الحكيم الذي لا إله إلا هو خالق كل شيء
ومديره سبحانه و ما أعظم سلطانه، بعد هذا المشوار الدراسي الشاسع نقف
الآن أمام لحظة مميزة جدا فهي تعتبر عتبة الانطلاق لاكتشاف الذات البشرية
الموجودة في كل بشر.

أردت إهداء هذا العمل لحبيبتي مدينة القدس المباركة دار السلام.

أهديه لنفسي.

أهديه للوالد الكريم رحمه الله وإلى الوالدة الكريمة حفظها الله وبارك في عمرها.

أهديه لأخوتي وأخواتي حفظهم الله، وإلى زهرة العائلة أسيل.

أهديه لكل من يتعلم ذاتيا، وإلى كل روح فيزيائية.

أهديه إلى من يقدر معنى العلوم الفيزيائية.

شكر وعرفان

الشكر الأول لله العظيم سبحانه خالق الإنسان وواهب العقل والبيان وواضع القوانين الكونية الله هو من يسر لي سبل نجاحي وأهداني وأخرجنا من ظلمات الجهل إلى نور العلم.

الحمد لله رب العالمين.

أتقدم ببالغ الشكر والتقدير إلى الأستاذ الدكتور محبوب محمد الصادق لما قدم لي من نصائح وتوجيه طيلة هذا العمل ولي الشرف العظيم أني تتلمذت عنده، وأسأل الله أن يبارك في عمره وصحته ويحفظه ويوفقه في خدمة العلم.

كما أشكر الأستاذ الدكتور بعزیز حكيم أستاذ بجامعة المسيلة لمساهمته في انجاز هذا العمل.

أتوجه بالشكر إلى أعضاء لجنة المناقشة لقبولهم مناقشة هذه المذكرة.

كما أقول شكرا جزيلا إلى أساتذتي الكرام وشكر خاص إلى الأستاذة عسكري.

وأقدم أيضا بالشكر الجزيل للأستاذ الدكتور "رحومة فرحات" مدير مخبر استغلال وتنمين المصادر الطاقوية الصحراوية (LEVRES) على كل التسهيلات التي قدمها لنا، دون ان ننسى كذلك مهندس المخبر "قدة عثمان".

وأشكر أصدقائي الذين كانوا معي في العمل المخبري.

فهرس المحتويات

II.....	الإهداء.....
III.....	شكر و عرفان.....
IV.....	فهرس المحتويات.....
VI.....	فهرس الأشكال.....
VII.....	فهرس الجداول.....
VIII.....	قائمة الرموز.....
1.....	المقدمة العامة.....
4.....	قائمة مراجع (المقدمة العامة).....
الفصل الأول: دراسة بيبلو غرافية لمركبات البيروفسكايت	
I. 1.....	1. مقدمة:.....
I. 2.....	2. البروفسكايت.....
I. 3.....	3. بنية البيروفسكايت البلورية.....
I. 4.....	4. أنواع بنية البيروفسكايت.....
I. 5.....	5. شروط استقرار بنية البيروفسكايت.....
1.....	1. معامل التحمل.....
2.....	2. أيونية الروابط أنيون وكاتيون.....
I. 6.....	6. الخصائص الفيزيائية و التطبيقات التكنولوجية لمركبات البيروفسكايت.....
11.....	الخلاصة.....
12.....	قائمة مراجع (الفصل الأول).....
الفصل الثاني: نظرية الكثافة الوظيفية والمحاكاة الحاسوبية	
II. 1.....	1. مقدمة:.....
II. 2.....	2. معادلة شرودينغر للبلورة.....
II. 3.....	3. التقريبات المستعملة في حل معادلة شرودينغر.....
17.....	1- التقريب الأديابتيكي (بورن-أوبنهايمر/Born-Oppenheimer).....
18.....	2- تقريب (هارتري-فوك / Hartree-Fock).....
19.....	3- نظرية الكثافة الوظيفية.....
19.....	4- نظرية (توماس-فيرمي / Thomas-Fermi).....
21.....	5. نظرية (هوهنبرغ-كوهن / Hohenberg-Kohn).....
22.....	6. معادلات (كوهن-شام / Kohn-Sham).....
25.....	II. 4. التقريبات المستعملة في حل معادلات كوهن شام.....
26.....	II. 5. أقسام طرق الحساب.....
26.....	II. 6. البرامج المعتمدة على DFT.....
27.....	II. 7. مفهوم المحاكاة.....

27	 WIEN2K وصف برنامج 8.II
27	 1.8.II تحضير ملف البنية (Structure generator)
27	 Initialization إعدادات البرنامج 2.8.II
28	 WIEN2K في برنامج SCF الإتساق الذاتي 3.8.II حساب مجال
29	 WIEN2K بنية برنامج 4.8.II
30	 WIEN2K ومميزات برنامج 9.II استخدامات
30	 خلاصة
31	 قائمة مراجع (الفصل الثاني)
	 الفصل الثالث: الخصائص البنيوية، الإلكترونية والمغناطيسية لمركب البيروفيسكايت LaFeO_3
34	 1.III مقدمة ..
34	 2.III البنية البلورية لمركب البيروفيسكايت LaFeO_3
36	 3.III الخصائص البنيوية
36	 1.3.III إيجاد ثوابت البنية
37	 2.3.III دراسة استقرار المركب LaFeO_3
38	 4.III الخصائص الإلكترونية
40	 5.III الخصائص المغناطيسية
41	 1.5.III مقدمة
41	 2.5.III تصنيف المواد المغناطيسية
42	 3.5.III العزم المغناطيسي للمركب LaFeO_3
43	 قائمة المراجع (الفصل الثالث)
47	 الخاتمة العامة
48	 الملخص

الصفحة	عنوان الشكل	رقم الشكل
الفصل الأول		
5	معدن البيروفسكايت	1.I
5	عالم المعادن الكونت ليف أليكسيفيتش بيروفسكي	2.I
6	ثمانيات الأسطح (BX ₆)	3.I
6	الهيكل البلوري للبيروفسكايت	4.I
7	ثمانى السطوح.	5.I
8	التعبير عن عامل التحمل لبنية بسيطة للبيروفسكايت	6.I
الفصل الثاني		
20	مناطق بريلوان في بنيات هيكلية مختلفة.	1.II
24	مخطط الحلقة SCF التكرارية.	2.II
29	خوارزمية برنامج WIEN2K	3.II
الفصل الثالث		
35	البنية البلورية للمركب LaFeO ₃	1.III
38	منحنى تغير الطاقة بدلالة الحجم.	2.III
39	شكل توضيحي يمثل منطقة بريلوان الأولى في شبكة من النوع	3.III
CS أو P		
39	يمثل مخططين لعصابة الطاقة للمركب LaFeO ₃ محسوبة في التقريب GGA+U	4.III
40	عصابة الطاقة للمركب LaFeO ₃ محسوبة في التقريب GGA+U	5.III

فهرس الجداول

الصفحة	عنوان الجدول	رقم الشكل
الفصل الأول		
9	نوع بنية البيروفسكايت انطلاقا من معامل التحمل t	1.I
10	بعض الخصائص والتطبيقات التكنولوجية لمركبات البيروفسكايت	2.I
الفصل الثالث		
34	بعض المعلومات البلورية حول المركب LaFeO_3	1.III
35	مواضع الذرات في البنية البلورية للمركب LaFeO_3	2.III
36	قيم كل من ثابت الشبكة $a(\text{\AA})$, معامل الانضغاطية β والمشتقة الأولى للمعامل الانضغاطية β' للمركب LaFeO_3	3.III
37	قيم كل من ثابت الشبكة $a(\text{\AA})$, معامل الانضغاطية β والمشتقة الأولى للمعامل الانضغاطية β' للمركب LaFeO_3	4.III
40	قيمة الفاصل الطاقي من أجل المركب LaFeO_3 في التقريب GGA+U	5.III
43	العزم المغناطيسي الكلي $\mu_{tot}(\mu_B)$ مع العزم المغناطيسي الجزئي للذرات (La, Fe, O) محسوبة بواسطة التقريبين GGA+U	6.III

قائمة الرموز

الرمز	المعنى
La	اللانثانيونم
Fe	الحديد
O	الأكسجين
DFT	الدالة الوظيفية للكثافة
B	الكاتيون B
A	الكاتيون A
X	أنيون
r_O	نصف قطر ذرة الأكسجين
r_A	نصف قطر الكاتيون A
r_B	نصف قطر الكاتيون B
t	معامل التحمل
χ	الكهروسلبية
H	هاميلتون
ψ	الدالة الموجية
E	الطاقة
e	شحنة الإلكترون
m_e	كتلة الإلكترون
M	كتلة النواة
$^2\nabla$	مؤثر لابلاس
Z	العدد الذري
N	عدد الذرات
Π	الضرب على
$\mathcal{P}(r)$	الكثافة
FCC	مكعب ممرکز الوجه
ORC ₁	معيني قائم ممرکز الجسم
RHL ₁	ثلاثي التماثل أولي

الكمون الخارجي	V_{est}
دالة هوهنبارغ-كوهن	$F(\mathcal{P})$
كمون تبادل و ارتباط	V_{xc}
كمونات هار تري	V_{H}
مجال الإتساق الذاتي	SCF
تقريب كثافة الموضع	LDA
تقريب التدرج المعمم	GGA
تقريب كثافة الموضع لسبين	LSDA
مساهمة الارتباط	ε_x
مساهمة التبادل	ε_c
الموجة المستوية المتعامدة	OPW
كمون التنافر الموجب	V_R
نصف قطر الكرات Muffin-Tin	R_{mt}
عدد الأمواج المستوية لنشر دوال الموجة	$R_{\text{mt}} \times K_{\text{max}}$
عدد النقاط المختارة في منطقة بريلووان الاولى	K_{point}
معامل الإنضغاطية	B
المشتقة الأولى لمعامل الإضغاطية	B'
حجم الخلية	V
حجم الحالة الأساسية	V_0

المقدمة العامة

المقدمة العامة:

الفيزياء هي أحد العلوم الأساسية الثلاث وهي تتعامل مع بنية المادة والتفاعلات التي تحدث بين المكونات الأساسية للكون المرئي، وتهتم الفيزياء بكافة جوانب الطبيعة على المستوى المايكروسكوبي والميكروسكوبي، ودراستها تشمل سلوك الكائنات تحت تأثير عواملها الفيزيائية، لعلوم الفيزياء العديد من الفروع المهمة من أهمها: فرع فيزياء المواد المكثفة والذي قد يكون أحد الفروع المستخدمة بكثرة في حياتنا اليومية، فتطبيقات فيزياء المواد المكثفة تملأ الحياة الآن. [1]

فما هي فيزياء المواد المكثفة؟

فيزياء المواد المكثفة هي عبارة عن أحد فروع علم الفيزياء والذي يهتم بدراسة المواد في حالتها الصلبة. [2]

إن فيزياء المواد المكثفة لا تدرس المواد الصغيرة جدا (نظرية الجسيمات) أو المواد الكبيرة جدا (علم الكونيات والفلك) ولكنها تدرس الأشياء التي بينهما، فمعظم دراستها تدور حول الإلكترونات والنواة التي تتفاعل تبعا لقوانين خاصة بالكهرومغناطيسية وميكانيك الكم، اليوم استطاع الفيزيائيون تسخير علم فيزياء المواد المكثفة في حل الكثير من المشاكل في مجالات شتى مثل الاقتصادية وعلوم الحياة وغيرهما، إن المثير أيضا في هذا العلم هو الرابط المتين بين التجربة والنظرية وبالتالي التدريب المهني في نظرية المادة المكثفة أمر رائع ولا يقدر بثمن. [3] وإن تنوع الأنظمة والظواهر المتاحة للدراسة يجعل فيزياء المادة المكثفة الحقل الأكثر نشاطاً في الفيزياء المعاصرة.

في العقود العديدة الماضية، تمت دراسة مركب LaFeO_3 (LFO) ذو البنية المعينية المستقيمة على نطاق واسع نظراً لخصائصه الفيزيائية المثيرة للاهتمام مثل الخصائص المغناطيسية والبصرية والكهربائية والكهروحرارية. حيث يمكن استخدام هذه المواد في التطبيقات المختلفة مثل خلايا وقود الأكسيد الصلب، وأجهزة الاستشعار، والتخزين المغناطيسي... إلخ. [4] وقد تم الإبلاغ عن بنية الحالة الأرضية لهذا النظام على أنها عازل AFM من النوع G. [5,6] كذلك تم الحصول على فجوة الطاقة التجريبية، على سبيل المثال، من القياس البصري وهي ما بين 2.1 و 4 eV.

و على حد علمنا، لا يزال الفهم التفصيلي لبيانات المركب LaFeO_3 و البنية المكعبة نادرا خلال البحث البيبليوغرافي. و هذا هو الحافز الذي دفعنا لدراسة سلوك هذا المركب باستخدام الأدوات النظرية في العمل الحالي، سوف نهتم بإذن الله بأحد بهذا المركب هو أكسيد حديد اللانثانيوم $[\text{LaFeO}_3]$ الذي سندرس بعض خصائصه الفيزيائية باستخدام نظرية الدالة الوظيفية للكثافة (DFT) حيث ان لدراسة

خصائص البنيوية و الالكترونية أستعملنا برنامج محاكاة Wien2k وسيتم عرض هذه الدراسة في ثلاث فصول تتضمن ما يلي:

I-الفصل الأول : سيتم التطرق في هذا الفصل إلى عموميات حول مركب البيروفسكايت حيث سنتعرف على بنية البيروفسكايت وشروط استقرارها وكذلك تطبيقاتها التكنولوجية.

II- الفصل الثاني: هنا وفي هذا الفصل سنشرح نظرية الدالة الوظيفية للكثافة (DFT) وبعض التقريبات المستخدمة وأيضا سنقوم بوصف برنامج الحساب WIEN2K الذي يعمل في نظام LUNIX.

III- الفصل الثالث : سنقوم بعرض النتائج المتحصل عليها من المحاكاة الحاسوبية لمركب البيروفسكايت LaFeO_3 ومناقشتها.

قائمة مراجع (المقدمة العامة):

- [1]- [physics | Definition, Types, Topics, Importance, & Facts](#) See it on date mars 2022.
- [2]- <https://www.britannica.com/science/condensed-matter-physics> See it on date mars 2022
- [3]- what is theoretical condensed matter physics and why is it interesting from the site: www.thphys.physics.ox.ac.uk See it on date mars 2022.
- [4] S. Acharya, A. Deb, D. Das and P. Chakrabarti, Mater. Lett. 65, 1280-1282 (2011).
- [5] D. D. Sarma, N Shanthi, S. R. Barman, N. Hamada, H. Sawada and K. Terakura, Phys. Rev. Letters 75, 1126-1129 (1995).
- [6] I. R. Shein, K. I. Shein, V. L. Kozhevnikov and A. L. Ivanovskii, Physics of the Solid State 47, 1998-2003 (2005).

الفصل الأول:

دراسة بييليو غرافية لمركبات البيروفسكايت

I. 1. مقدمة:

يزداد البحث عن إمكانية وجود أكاسيد تمتلك خصائص مميزة من الناقلية الفائقة، الناقلية الأيونية والعديد من الخصائص ذات الأهمية الكبيرة في الإلكترونيات الدقيقة والاتصالات السلكية واللاسلكية. [1]

يعد أهم تلك الأكاسيد هي البيروفسكايت حيث أثارت المواد ذات الهيكل البيروفسكايتي ولسنوات عديدة اهتمام المجتمع العلمي فهي كانت ولا تزال موضوعا للدراسات النظرية والتجريبية المتنوعة والمتعلقة بالخصائص الفيزيائية التي أعطت بعدا آخر للتطور العلمي والتكنولوجي [2]، وتتمتع أيضا البيروفسكايت بمكانة مميزة في الكيمياء الصلبة، فهي تعتبر ذات أهمية كبيرة بسبب خصائصها الكهربائية والمغناطيسية والبصرية، حيث أن هذه الخصائص حساسة لدرجة الحرارة T و الضغط P [3] وهذا ما يجعلها مواد ممتازة متعددة الوظائف وقابلة للتطبيق في مجالات متنوعة.

I. 2. البروفسكايت:

يستخدم مصطلح البيروفسكايت لوصف فئة من المركبات التي تشارك بنفس الصيغة العامة لمركب تيتانات الكالسيوم CaTiO_3 والذي اكتشف لأول مرة في سنة 1839م من قبل الجيولوجي **Gustav Rose** وأطلق عليها اسم البيروفسكايت تكريما لعالم المعادن:

[4] (1856-1792) **Lev Alekseevich perovski**



الشكل (2.I): عالم المعادن الكونت ليف أليكسييفيتش بيروفسكي



الشكل (1.I): معدن البيروفسكايت (تيتانات الكالسيوم) مأخوذ من منطقة كوسا بروسيا" من متحف هارفرد للتاريخ الطبيعي"

تم إنتاج أول بيروفسكايت صناعي سنة 1926 من قبل العالم **Goldschmidt** في جامعة أوصلو بالنرويج، كما تم تحديد البنية البلورية للبيروفسكايت عام 1945م إذ تمت دراسة بلورة BaTiO_3 بواسطة بيانات الأشعة السينية من طرف عالمة الإبرلندية هيلين ميغاو (H.D.Megaw) [5].

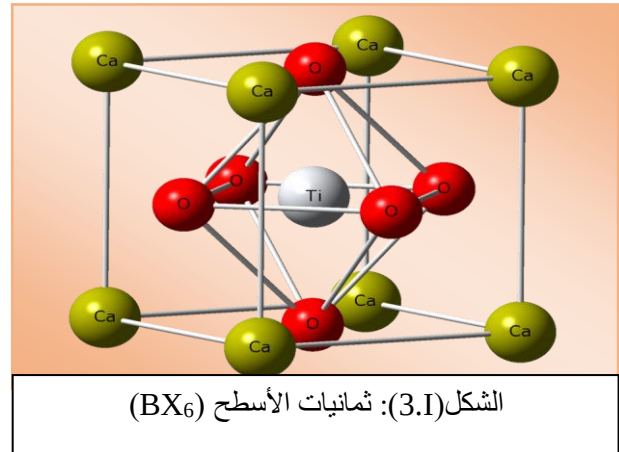
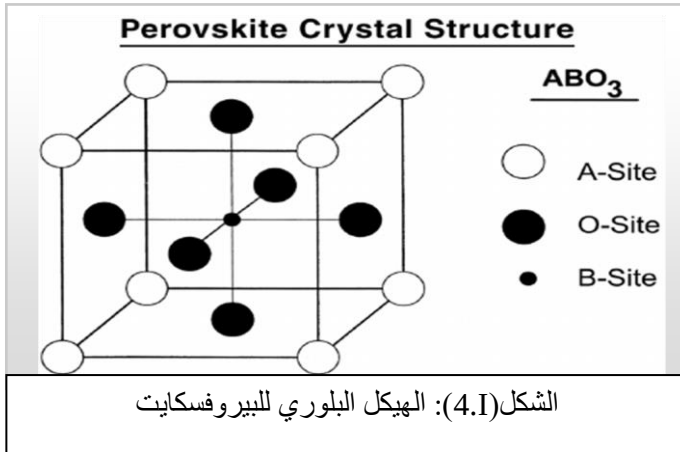
I. 3. بنية البيروفسكايت البلورية:

إن عائلة البيروفسكايت تشمل المعادن، العوازل، الموارد المغناطيسية وأنصاف النواقل [6] وتمثل بالصيغة العامة ABX_3 حيث:

- A كاتيون ذو قطر أيوني كبير ينتمي بشكل عام إلى سلسلة العناصر الترابية أو القلوية.
- B كاتيون ذو قطر أيوني صغير بشكل عام معدن انتقالي [3]
- X هو أنيون ذرة الأكسجين في حالة الأكاسيد ولكنه يكون هالوجين أو نيتروجين في حالات أخرى

[7]

بنية البيروفسكايت المثالية هي مكعب بسيط ينتمي إلى المجموعة الفضائية $Pm\bar{3}m$ ، يتم وصفها بواسطة شبكة مكونة من كومة ثلاثية الأبعاد ثمانية الأسطح (BX_6) مرتبطة ببعضها البعض عن طريق ربط ذرات X كما هو موضح في الشكل التالي:



حيث يتم التنسيق في الشبكة البلورية كالتالي:

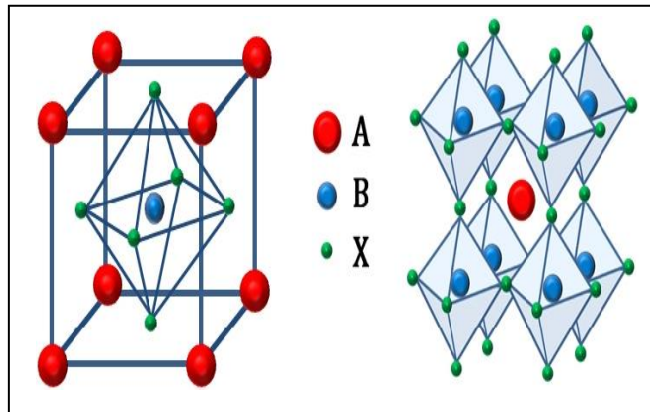
- الكاتيون A محاط بـ 12 ذرة من الأنيون X.
 - الكاتيون B محاط بـ 6 ذرات من الأنيون X.
 - الأنيون X محاط بـ 4 ذرات من الكاتيون A وذرتين من الكاتيون B.
- هناك طريقتان لوصف بنية البيروفسكايت وذلك من خلال اختيارنا للمبدأ [8]

أولاً:

تكون الكاتيونات A في المبدأ الموضح ذو الإحداثيات (0,0,0) وتكون الكاتيونات B في وسط المكعب في الموضع $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{1}{2})$ ، أما الأنيونات X فتكون في منتصف كل وجه $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 0)$.

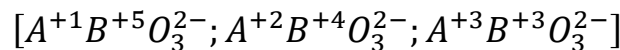
ثانيا:

ينزاح المبدأ بالشعاع $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{1}{2})$ مما يجعل الكاتيونات A في الموضع $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{1}{2})$ والكاتيونات B في الموضع $(0,0,0)$ والأنيونات X في الموضع $(0,0,\frac{1}{2})$ أنظر الشكل (5.I):



الشكل (5.I): ثنائي السطوح.

ومن أجل تشكيل بنية أكسيد البيروفسكايت يجب أن يكون مجموع العدد التكافئي للكاتيونات A و B مساويا إلى (+6) وهذا من أجل أن تكون الشحنة الكلية معدومة، حيث تختلف حالات التكافؤ للكاتيونات A و B من بيروفسكايت لآخر فتؤدي للتركيبات التالية:



واعتمادا على احتلال الموقعين A و B يمكن تصنيف عدة أنواع من البيروفسكايت. [9]

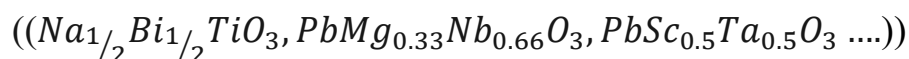
4.I. أنواع بنية البيروفسكايت:

❖ بنىات بيروفسكايتية بسيطة: في هذه البنية يكون الموضعين A و B مشغولان من طرف نوع واحد

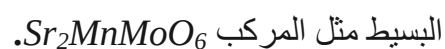


❖ بنىات بيروفسكايتية معقدة: في هذه البنية يشغل نوعان من الذرات أحد الموضعين A و B

ويكون التوزيع عشوائيا أو مرئيا:



❖ بنىات بيروفسكايتية مزدوجة: سميت مزدوجة وأن حجم الشبكة هو ضعف حجم البيروفسكايت



I. 5. شروط استقرار بنية البيروفسكايت:

إن اختيار الذرات الموضوعة على موقع الكاتيونات A و B في التركيب البلوري لحركات البيروفسكايت أمر ضروري في استقرارها، ومن شروط استقرار بنية البيروفسكايت نذكر ما يلي:

1. معامل التحمل:

معامل التحمل t هو معيار يقيس استقرار وتشوه البنية البلورية [10] أو بمفهوم آخر هو مقياس الانحراف على البنية المكعبة المثالية للبيروفسكايت، يعتمد معامل التحمل على علاقة رياضية صاغها العالم **Goldschmidt** والتي تعتمد في حسابه على أنصاف الأقطار الأيونية حيث أن:

$$\frac{a}{\sqrt{2}} \text{ هي طول الرابطة (A-O) و } \frac{a}{2} \text{ هي طول الرابطة (B-O)}$$

بالتالي نجد:

$$\begin{cases} 2(r_A + r_O) = \sqrt{2} a & (1 - I) \\ (r_B + r_O) = a/2 & (2 - I) \end{cases}$$

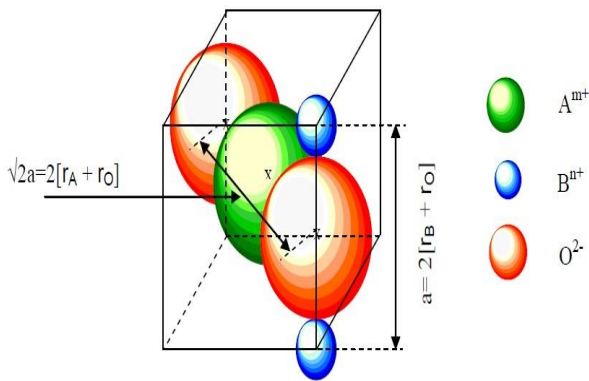
بدمج العلاقتين نجد:

$$2(r_A + r_O) = 2\sqrt{2}(r_B + r_O) \quad (3 - I)$$

ومنه:

$$\frac{(r_A + r_O)}{\sqrt{2}(r_B + r_O)} = t \quad (4 - I)$$

حيث:



الشكل (6.I): التعبير عن معامل التحمل لبنية بسيطة للبيروفسكايت [17]

r_A : نصف القطر الأيوني للكاتيون A.

r_B : نصف القطر الأيوني للكاتيون B.

r_O : نصف القطر الأيوني للأنيون O.

ويمكن اعتبار معامل التحمل t كمؤشر لمعرفة نوع الخلية، حيث بالاعتماد على قيمته يمكننا التمييز بين عدة بنى بلورية كما سنوضحه في الجدول التالي: [11]

الجدول (1.I): نوع بنية البيروفسكايت انطلاقا من معامل التحمل t . [2]

بنية <i>Ilménite</i> $t < 0.75$	
$0.75 < t < 1.06$ <i>Pérovskite</i>	تشوه معيني قائم $0.75 < t < 0.96$ <i>Distorsion orthorhombique</i>
	تشوه ثلاثي $0.96 < t < 0.99$ <i>Distorsion Rhomboédique</i>
	تشوه مكعب $0.99 < t < 1.06$ <i>Distorsion cubique</i>
سداسي الشكل $t > 1.06$ <i>Hexagonal</i>	

- تستقر البنية البيروفسكايتية من أجل $0.75 < t < 1.06$ ، وتكون بنية البيروفسكايت على شكل شبكة مكعبة مثالية لما يكون $t=1$ وعندما تنزاح بعيدا عن هذه القيمة يمكن أن تتعرض البنية لتشوهات مختلفة.
- إذا كان عامل التحمل موجود في المجال $0.75 < t < 0.96$ سيكون التشوه معيني قائم وفي المجال $0.99 < t < 1.06$ سيكون التشوه مكعب وفي المجال $0.96 < t < 0.99$ سيكون التشوه ثلاثي.
- من أجل $t > 1.06$ تكون البنية البلورية سداسية.

2. أيونية الروابط أنيون وكاتيون:

إن الاختلاف في الكهرو سلبية بين الكاتيونات A, B, والأنيونات O المكونة لبنية البيروفسكايت تسمح باستقرار بنيته، حيث كلما كان الطابع الأيوني للروابط قويا كانت البنية أكثر استقرارا. ويتم قياس الطابع الأيوني لتكوين ABO_3 وفقا لمقياس "باولينج" الذي يعتمد على الاختلاف في الكهرو سلبية: [12]

$$\Delta E = \frac{\chi_{A-O} + \chi_{B-O}}{2} \quad (5 - I)$$

حيث:

χ_{A-O} : الاختلاف في الكهرو سلبية بين الكاتيون A والانيون O.

χ_{B-O} : الاختلاف في الكهرو سلبية بين الكاتيون B والانيون O.

ووجد انه هيكل البيروفسكايت يكون أكثر استقرار عندما يكون للروابط المعدنية طابع أيوني قوي.

6. I. الخصائص الفيزيائية و التطبيقات التكنولوجية لمركبات البيروفسكايت :

مركبات البيروفسكايت أو بما تسمى بالحرباء الكيميائية [13] كما سماها البعض، بإمكانها تغيير خصائصها في حدود واسعة جدا ما يجعلها تمتلك إمكانيات واسعة لاستخدام فهي مفيدة التطبيقات التكنولوجية المختلفة ومنذ اكتشاف الأكاسيد البيروفسكيتية ABO_3 ركزت العديد من الأبحاث العلمية عليها، تتجلى أهمية هذه المركبات من خلال ثماني السطوح BO_6 لأن الأيونات A من العناصر القلوية أو الترابية النادرة لكون هذه الأنواع لن تساهم في الحالات الإلكترونية التي تحكم النقل أو الخواص المغناطيسية، فعلى سبيل المثال يمكن تفسير خصائص النقل الأيوني من خلال دراسة التشكيل الإلكتروني للأيون B و بالتالي يمكن اعتبار المركب $SrTiO_3$ عازلا لأن المعدن Ti لا يملك أي إلكترون في عصابة النقل و بالتالي تجعل المركبات $LaNiO_3$ و $LaCuO_3$ مواد ناقلة، كذلك فإن البيروفسكايت لديه مجموعة من الخواص التي تتيح تطبيقها في عدة مجالات [17] كما هو موضح في الجدول (2.I):

الجدول (2.I): بعض خصائص والتطبيقات التكنولوجية لمركبات البيروفسكايت. [17]

المركب	الخصائص الفيزيائية	التطبيقات التكنولوجية
$CaTiO_3$	عازل	أمواج الميكروويف
$BaTiO_3$	فيروكهربائي	ذاكرة الكمبيوتر RAM
$PbZr_{1-x}Ti_xO_3$	كهروضغطي	المجسات
$BaInO_{2.5}$	ناقل أيوني	إلكترونيات خلية الوقود الصلب
$AmnO_{3-x}$	مقاومة مغناطيسية كبيرة	رأس المحرك لقراءة الأقراص المضغوطة
$Y_{0.33}Ba_{0.67}CuO_{3-x}$	ناقلية فائقة	كواشف الإشارات

من أهم الخصائص المذكورة في الجدول (2.I) الخاصية الفيروكهربائية للمركب BaTiO_3 وتعني احتفاظ البلور بخاصية الاستقطاب الكهربائي بعد تطبيق جهد يمكن تفسير هذا السلوك على أساس معامل التحمل t بقيمة 1.06 لأن الأيون Ti^{+4} إلى حد ما صغير بالنسبة لفراغ ثماني الأسطح، لذلك سوف يتراخى نحو خمس أيونات أو كسجين في الجسم الثماني وتخضع كل الأيونات Ti^{+4} المجاورة لهذا الفعل، وبناء على ذلك سيتم تشكيل لثنائي القطب الدائم في المجال الكهربائي. وتعد الفيروكهربائية خاصية ذات أهمية بالغة لتطوير ذاكرة الوصول العشوائي (RAM) التي تحتفظ بتخزين المعلومات دون الحاجة إلى طاقة لأنها تعمل على أساس ثنائي القطب الكهربائي.

الخلاصة:

في هذا الفصل قدمنا عموميات حول مركبات البيروفسكايت التي تعتبر من أكثر المركبات تنوعاً من حيث الخصائص الفيزيائية، حيث سنحاول في عملنا هذا على التعرف على خصائص إحدى هذه المركبات وهو LaFeO_3 وذلك باستعمال طرق ونظريات النمذجة العددية التي تعتمد على المحاكاة والتي سوف نتطرق إليها في الفصول التالية.

قائمة مراجع (الفصل الأول):

- [1]- A .Kulkarni. and et al, "Mixed ionic electronic conducting perovskite anode for direct carbon fuel cells", Australia. (2012). 19092-19102
- [2]- مذكرة تخرج شهادة ماستر أكاديمي لطالبة رشيدة جمعي "دراسة نظرية الخصائص الإلكترونية لمركب البيروفسكايت جامعة المسيلة " RbToO3 (2012)
- [3]- D.chenine, etude Ab-initio des propriétés structurales optoélectroniques, thermodynamiques et magnétiques des pérovskites, thèse de doctorat université Abdelhamid ben boudismostaganem (2019).
- [4]- E. C. C. d. Souza and R. Muccillo, "Properties and applications of perovskite proton conductors," Materials Research. Vol. 13. (2010). 385-394
- [5]- H. D. Megaw, Proc. Roy. Soc. Vol 189. (1947). 261
- [6]- بريار عبيد "دراسة خواص مميزة في الأكاسيد" أطروحة لنيل شهادة الدكتوراه " جامعة باجي مختار عنابة (2014).
- [7]- K.jemli, synthèse et auto-assemblage des molécules de perovskites pour la photonique et le marquage thèse de doctorat université paris-saclay (2016).
- [8]- S. C. Miller and W. F. Love, Tables of Irreducible Representations of Space Groups, (1967).
- [9]- F. S. Galasso, Structure properties and preparation of perovskite-type compounds, physical review, B.59. (1969)
- [10]- S.Amel, Etude des propriétés spintronique du double pérovskite type ABCO6 thèse de doctorat université Abdelhamid Ben Badis mostaganem (2017).
- [11]- J. B. Philipp, P. Majewski, L. Alff, et al, Structural and doping effects in the half metallic double perovskite , Physical Review . B 68, (2003). 13

- [12]- L. Pauling, The nature of chemical bonds. New York: Cornell University Press, (1967) 267
- [13]- A. Reller, T. Williams, Chemistry in Britain, 25. (1989). 1227.
- [14]- Xiang Li, Yabo Dan, Rongzhi Dong, Zhuo Cao, et al. Computational Screening of New Perovskite Materials Using Transfer Learning and Deep Learning. Appl. Sci, 9, 5510. (2019). doi:10.3390/app9245510
- [15]- Naveen Kumar Elumalai, Md Arafat Mahmud, Dian Wang et al. Perovskite Solar Cells: Progress and Advancements. Energies, 9. 861. (2016). doi:10.3390/en9110861
- [16] - حيدر محمد جواد حيدر، تأثير طرائق التحضير على الخصائص التركيبية والكيميائية والكهربائية للمواد الفائقة، أطروحة دكتوراه، جامعة بغداد، (2019)، ص41.
- [17]- M. S. Mahboub, " synthèse, caractérisation par diffraction x et spectroscopie raman des composés $\text{Ca}_{1-x}\text{Sr}_x\text{FeO}_{2.5-\delta}$ ($\delta = 0, 0.5$)", thèse doctorat, Université mentouri-constantine, 2012.

الفصل الثاني:

نظرية الكثافة الوظيفية والمحاكاة الحاسوبية

1.II. مقدمة:

تحتوي المواد الصلبة على عدد كبير من الجسيمات المتفاعلة (الإلكترونات السالبة والأيونات الموجبة)، حيث أن المواد الصلبة البلورية يتم فيها ترتيب نوى الذرات في عقد مجالاتها الفيزيائية من الكريستال المشبك الذي يحتوي على الدورية المكانية، وتخضع أيضا خصائص هذا النظام لنظرية ميكانيك الكم.

اهتم ميكانيكا الكم بدراسة خصائص بعض المواد باستخدام معادلة شرودينغر والتي تصف أحوال الأنظمة الكمية إلا أنه لا يمكن الوصول إلى الحلول الدقيقة عند القيام بحل هذه المعادلة إلا في حالات معدودة من الأنظمة التي تحتوي على إلكترون وحيد مثل ذرة الهيدروجين، بينما تتصف مسألة تفاعلات بينية وكهروستاتيكية بين الإلكترونات بالإضافة أن الإلكترون جسيم متماثل ولا يمكن التمييز بينه. [1]

لذلك يلجأ الفيزيائيون إلى استخدام العديد من النظريات والطرق الحسابية للحصول على معلومات جد دقيقة كالدالة الوظيفية للكثافة (DFT, Density Functional Theory) والتي تعد من أنجح الطرق البديلة لحل معادلة شرودينغر من خلال معرفة البيئة الإلكترونية لأنظمة متعددة الإلكترونات بغية إيجاد الخصائص الفيزيائية والكيميائية لهذه الأنظمة.

من خلال هذا الفصل سنقوم بطرح الوصف الأساسي الذي بنيت عليه نظرية الكثافة الوظيفية وطرح مختلف التقريبات المستعملة في فك كل القيود لمعادلة شرودينغر من أجل إيجاد طرق حسابية بنية عصابات الطاقة لمركبات البيروفسكايت.

2.II. معادلة شرودينغر للبلورة:

في سنة 1926م طرح العالم الفيزيائي أرفين شرودينغر معادلة جميلة والتي تعتبر المنطلق الرئيسي لكل الدراسات الكمية لنظام كوانتي [2]، حيث يوصف النظام الجسيمات (أيونات + إلكترونات) المتفاعلة بالمعادلة التالية:

$$\hat{H}\Psi(\vec{r}, t) = E\Psi(\vec{r}, t) \dots (1 - II)$$

حيث H: هاملتون النظام.

$\Psi(\vec{r}, t)$: الدالة الموجبة.

E: طاقة النظام.

يكتب هاملتون نظام كلي بالعلاقة:

$$\hat{H} = \hat{T}_e + \hat{T}_N + \hat{V}_{e-e} + \hat{V}_{e-N} + \hat{V}_{N-N} \quad (2 - II)$$

حيث:

T_e هي الطاقة الحركية للإلكترونات و تعطى بالعلاقة:

$$T_e = \sum_i \frac{p_i^2}{2m} = \sum_i \frac{-\hbar^2}{2m} \nabla_i^2 \quad (3 - II)$$

T_N هي الطاقة الحركية للنوية و تعطى بالعلاقة:

$$T_N = \sum_k \frac{p_k^2}{2M} = \sum_k \frac{-\hbar^2}{2M} \nabla_k^2 \quad (4 - II)$$

V_{e-e} هي طاقة تفاعل إلكترون - إلكترون و تعطى بالعلاقة:

$$V_{e-e} = \sum_{i \neq j} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{|\vec{R}_i - \vec{R}_j|} \quad (5 - II)$$

$V_{(N-N)}$ هي طاقة تفاعل نواة - نواة و تعطى بالعلاقة:

$$V_{N-N} = \sum_{k \neq L} \frac{Z_k Z_L}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{|\vec{R}_k - \vec{R}_L|} \quad (6 - II)$$

$V_{(e-N)}$ هي طاقة تفاعل إلكترون - نواة و تعطى بالعلاقة:

$$V_{e-N} = - \sum_{i,k} \frac{Z_k}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{|\vec{R}_h - \vec{R}_i|} \quad (7 - II)$$

e : شحنة الإلكترون.

m_e : كتلة الإلكترون.

M : كتلة النواة.

Z_h, Z_L : الأعداد الذرية للنوية L و h على التوالي

$(R_i - R_j)$: المسافة بين الإلكترون i والإلكترون j .

$(R_h - R_L)$: المسافة بين النواة h والنواة L .

$(R_h - R_i)$: المسافة بين النواة h والإلكترون i .

∇^2 مؤثر لابلاس ويعرف بالعلاقة:

$$\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \quad (8 - II)$$

تكون معادلة شرودينغر مستقلة عن الزمن وتعطى بالعلاقة التالية:

$$H\psi(r, R) = E\psi(r, R) \quad (9 - II)$$

بحيث تمثل Ψ دالة الموجة وتتعلق بكل مواقع الجسيمات (الإلكترونات وأنوية)، أما E فتمثل القيمة الذاتية لطاقة الموافقة.

• إن معادلة شرودينغر لـ N ذرة تحتوي على $[3(Z+1)N]$ متغير، أي أن المعادلة ذات عدد كبير من المجاهيل الأمر الذي يجعلها مستحيلة الحل ومن أجل تبسيطها وتسهيلها نلجأ إلى عدة تقريبات نذكر منها:

❖ التقريب الأديابتيكي (بورن-أوبنهايمر)

❖ تقريب هارترى.

❖ تقريب هارترى فوك.

❖ نظرية الكثافة الوظيفية.

3.II. التقريبات المستعملة في حل معادلة شرودينغر:

1- التقريب الأديابتيكي (بورن-أوبنهايمر/Born-Oppenheimer):

يأخذ هذا التقريب بعين الاعتبار الفرق بين كتلة الأنوية والإلكترونات، حيث أن الكتلة نواة الذرة أكبر بكثير من كتلة الإلكترونات، الموجودة في الذرة ومن هنا نستنتج أن سرعة الإلكترونات أكبر من سرعة النواة، وبهذا يهمل اهتزاز النواة ونعتبرها ساكنة. [3]

$$\frac{m_e}{m_p} = \frac{1}{1836}$$

ونكتب: $M \gg m \rightarrow v_e \gg v_N$

ويصبح هاملتون النظام:

$$\begin{aligned} \hat{T}_N &= 0 & (10 - II) \\ V_{N-N} &= c^{st} & (11 - II) \end{aligned} \quad \hat{H} = \hat{T}_e + \hat{V}_{e-e} + \hat{V}_{e-N} \quad (12 - II)$$

إذن فمعادلة شرودينغرتكتب: (13 - II) $H\Psi = [\hat{T}_e + \hat{V}_{e-e} + \hat{V}_{e-N}]\Psi$

هذه المعادلة لا يمكن حلها بالطريقة الرياضية المعروفة بسبب تفاعل إلكترون-إلكترون لذلك نستخدم تقريب آخر يسمى تقريب هارترى-فوك (Hartree-Fock).

2-تقريب (هارتري-فوك / Hartree-Fock):

يعتمد هذا التقريب على نموذج الإلكترون الحر، حيث افترض هارترى (Hartree) سنة 1928م أن كل إلكترون يتحرك منفرد في الحقل المتوسط المتولد على الأنوية وباقي الإلكترونات الأخرى وبذلك فإن هذا التقريب يحول مشكلة العدد الكبير للإلكترونات إلى مشكلة إلكترون واحد، وهذا ما يجعل من الممكن وصف دالة الموجة لنظام إلكتروني بجداء دوال الموجة الأحادية الإلكترونية. [4] ونكتب:

$$\Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots, \vec{r}_N) = \prod_{i=1}^N \Psi_i(r_i) = \Psi_i(\vec{r}_1) \Psi_i(\vec{r}_2) \dots \Psi_i(\vec{r}_N) \quad (14 - II)$$

حيث: N العدد الكلي للإلكترونات.

والطاقة الكلية للنظام تساوي مجموع الطاقات المرافقة لكل حالة إلكترونية، أي:

$$E_e = \sum_{i=1}^N E_i \quad (15 - II)$$

ونكتب هاملتون الجملة على شكل مجموع هاملتونات:

$$\hat{H}_e = \sum_{i=1}^N H_i \quad (16 - II)$$

حيث: H هو هاملتون في الإلكترون المستقل:

$$H_i = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla_i^2 + U_i(\vec{r}_i) + V_i(\vec{r}_i) \quad (17 - II)$$

$U_i(\vec{r}_i)$ هو الطاقة الكامنة للإلكترون i في الحقل الأنوية k

$$U_i(\vec{r}_i) = - \sum_k \frac{Z_k e^2}{4\pi(R_i + R_k^0)} \quad (18 - II)$$

$V_i(\vec{r}_i)$ هو الكمون الفعال لهارتري (Hartree):

$$V_i(\vec{r}_i) = \frac{1}{2} \sum_j \frac{e^2}{4\pi\epsilon |R_i - R_j|} \quad (19 - II)$$

بالتالي تصبح معادلة شرودينغر للإلكترون الواحد كالتالي:

$$\left[-\frac{\hbar}{2m} \nabla_i^2 + U_i(\vec{r}_i) + V_i(\vec{r}_i) \right] \Psi_i(\vec{r}_i) = E_i \Psi_i(\vec{r}_i) \quad (20 - II)$$

غير أن فوك (Fock) بين سنة 1930م أن دالة الموجة لهارترتي تتعارض مع مبدأ الاستبعاد لباولي ولذلك قام بإضافة لمسة وهي تطوير النموذج بإدخال مبدأ السبين لنظام الإلكترونات [5] حيث يوجد N احتمال توزيع الإلكترونات على N موضع، وبالتالي تبديل الدالة الموجية الكلية بمحدد سلاتر: [6]

$$\Psi = \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots, \vec{r}_N) = \frac{1}{\sqrt{N!}} \begin{vmatrix} \Psi_1(\vec{r}_1) \Psi_1(\vec{r}_2) & \dots & \Psi_1(\vec{r}_N) \\ \Psi_2(\vec{r}_1) \Psi_2(\vec{r}_2) & \dots & \Psi_2(\vec{r}_N) \\ \vdots & \dots & \vdots \\ \Psi_N(\vec{r}_1) \Psi_N(\vec{r}_2) & \dots & \Psi_N(\vec{r}_N) \end{vmatrix} \quad (21 - II)$$

يستخدم هذا التقريب بكثرة في الكيمياء الكمية لدراسة الجزيئات والذرات، بينما في الجسم الصلب تستعمل طرق حديثة وأكثر دقة وفعالية مثل نظرية الكثافة الوظيفية. [7]

3-نظرية الكثافة الوظيفية (Density Functional Theory):

نظرية الكثافة الوظيفية هي من بين أكثر الطرق المستخدمة على نطاق واسع في فيزياء المواد المكثفة وكيمياء الكم، وهي طريقة حساب كمية تسمح بدراسة البنية الإلكترونية وتكون دقيقة جداً. [8]

مبدأ نظرية الدالة الوظيفية يعتمد على إعادة صياغة المسألة الكمومية وتحويلها من نظام متعدد الجسيمات إلى مسألة أحادية الجسيمية عن طريق التخلي عن استعمال الدالة الموجية واستبدالها بدالة الكثافة الإلكترونية، وبواسطتها نستطيع تحديد خصائص هذا النظام، ومن بين هذه الخصائص الطاقة E والتي يعبر عنها بدلالة الكثافة الإلكترونية $\rho(\vec{r})$ ، أي أن الطاقة الكلية E لنظام الإلكترونات تكتب بالشكل: $E = E[\rho(r)]$

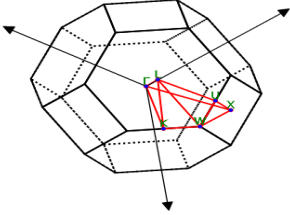
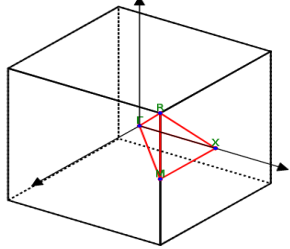
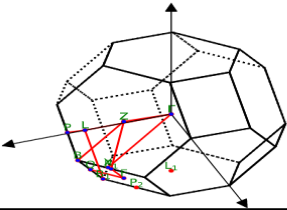
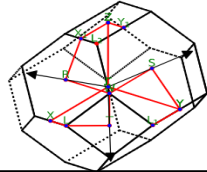
لقد أخذت DFT أساسها من نموذج إحصائي لتقريب التوزيع الإلكتروني حول الذرات وضع من طرف العالمان (توماس-فيرمي/Thomas-Fermi) سنة 1927م [9] ومع هذا لم يتم تأسيس النظرية حتى عام 1964م أين تم وضع قاعدة أساسية للنظرية من طرف كل من هوهنبارغ (Hohenberg) ، كوهن (Kohn) وشام (sham) [10] والتي تعتمد عليها الطريقة الحالية، فهي تصف النظام من خلال اعتبار الكثافة $\rho(\vec{r})$ على أنها المقدار الأساسي. [8]

4-نظرية توماس-فيرمي (Thomas-Fermi):

لقد نشأت نظرية الدالة الوظيفية للكثافة انطلاقاً من نموذج توماس-فيرمي (Thomas/Fermi) ، ففي سنة 1927م صاغ هذا الأخير عبارة الطاقة الكلية لغاز الإلكترونات اللامتجانسة كدالة لكثافة الإلكترونات

المعرفة لغاز متجانس وذلك عن طريق إجراء عدة تقسيمات عنصرية على "منطقة بريلوان" حيث أنه عند آخر تقسيم تعتبر الكثافة الإلكترونية ثابتة في كل منطقة من مناطق بريلوان المقسمة. [11]

• بعض مناطق بريلوان:

	
FCC	مكعب بدائي
	
RHL1	ORCI

الشكل (1.II): مناطق بريلوان في بنيات هيكلية مختلفة.

تكتب الطاقة الكلية E لنظام على الشكل:

$$E = \int \varepsilon[\rho(r)] \cdot dr \quad (22 - II)$$

وأيضا تعطى كثافة غاز متجانس بـ:

$$\rho = \frac{1}{3\pi^2} \left(\frac{2me}{\hbar^2} \right)^{3/2} E_f^{3/2} \quad (23 - II)$$

والطاقة الحركية للغاز المتجانس هي:

$$T = \frac{3}{5} \rho E_F \quad (24 - II)$$

من المعادلات السابقة نجد:

$$E_F = \frac{\rho^{3/2}}{2m_e} (3\pi^2)^{3/2} \quad (25 - II)$$

$$T = \frac{3}{10} \frac{\hbar^2}{m_e} (3\pi^2)^{2/3} \rho^{5/3} \quad (26 - II)$$

بالتالي: الطاقة الحركية لتوماس _ فيرمي هي:

$$T_{TF} = \int T dr = \frac{3}{10} \frac{\hbar^2}{m_e} (3\pi^2)^{2/3} \int \rho^{5/3} dr \quad (27 - II)$$

لكن هذا النموذج أعطى نتائج ضعيفة لأنه أهمل الهدف الرئيسي للنظرية ألا وهو التنبؤ بطاقات الارتباط الموجود بين الذرات مما دعى لنظريات أخرى منها: نظرية هوهانبرغ-كوهن (Hohenberg/Kohn) .

5. نظرية هوهانبرغ-كوهن (Hohenberg-Kohn):

قام كل من هوهانبرغ وكوهن (Hohenberg et Kohn) بإعادة صياغة نظرية الدالة الوظيفية للكثافة المقترحة من قبل توماس -فيرمي (Thomas-Fermi) ، وذلك عن طريق وضع القاعدة الأساسية للنظرية سنة 1964م [12] والقابلة للتطبيق على أي نظام من الجسيمات والتي تعتمد أساساً على نظريتين:

• النظرية الأولى:

في هذه النظرية تؤخذ الطاقة الكلية E لنظام الإلكترونات المتفاعلة في الحالة الأساسية بوجود كمون خارجي V_{ext} لأنوية على أنها دالة وحيدة للكثافة الإلكترونية، حيث يمكن معرفة جميع خصائص النظام إذا عرفت كثافة الإلكترونية.

- يتم التعبير عن الدالة كالتالي: (28 - II)

$$E = E(\rho) = T(\rho) + \int \rho(r) V_{ext}(r) dr$$

$$E = F(\rho) + \int V_{ext} \rho(r) dr \quad (29 - II)$$

حيث:

$\int \rho(r) V_{ext}(r) dr$ ← يمثل تفاعل إلكترون-نواة.

$F(\rho)$ ← هي دالة شاملة للكثافة الإلكترونية (دالة هوهانبرغ-كوهن)

V_{ext} ← كمون خارجي.

• النظرية الثانية:

في هذه النظرية يؤخذ الحد الأدنى لطاقة النظام يتوافق مع الكثافة الإلكترونية للحالة الأساسية:

$$E[\rho_0(r)] = \min E[\rho(r)]$$

حيث: ρ_0 : كثافة الحالة الأساسية.

$$E(\rho) = \langle \Psi | \hat{H} | \Psi \rangle \quad \text{ويعبر عن دالة الطاقة ب: (II - 30)}$$

$$E(\rho) = \langle \Psi | \hat{T} + \hat{V} | \Psi \rangle \quad \text{ويعبر أيضا عن دالة كثافة الحد الأدنى ب: (II - 31)}$$

بالرغم من أهمية هذه النظرية التي تؤكد وجود دالة للكثافة الإلكترونية بدلالة طاقة النظام لكنها لا تتوفر على معلومات إجرائية حسابية لحساب الطاقة E_0 انطلاقا من ρ_0 ولا كيفية تحديدها ولذلك قام العالمان كوهن-شام بوضع طريقة تقريبية مساعدة.

6. معادلات كوهن-شام (Kohn-Sham):

عرفنا أن كثافة الحالة الأساسية لجسيم واحد تحتوي كل المعلومات والخصائص حول النظام لكن ليس جليا كيفية حسابها ولتحقيق هذه الغاية اقترح العالمان كوهن وشام (Kohn et Sham) سنة 1965م [13] مخططا عمليا لحساب كثافة الحالة الأساسية لجسيم واحد وطاقة الحالة الأساسية، وذلك باستخدام نظام وهي غير تفاعلي تتحرك في الإلكترونات ضمن كمون كوهن-شام الناشئ عن جميع الأنوية والإلكترونات الأخرى V_{eff} والذي له نفس الكثافة الإلكترونية لنظام حقيقي $\rho(r)$.

تعطى طاقة كوهن-شام بالعلاقة:

$$E[\rho(r)] = T_0[\rho(r)] + V_H[\rho(r)] + V_{xc}[\rho(r)] + V_{ext}[\rho(r)] \quad \text{(II - 32)}$$

حيث:

$T_0[\rho(r)]$ الطاقة الحركية للجزيئات الوهمية دون تفاعل.

$$V_H = e^2 \int \frac{\rho(r)}{|r-r'|} d^3r' \quad \text{كمونات هارثري وتعطى كالتالي: (II - 33)}$$

$V_{ext}[\rho(r)]$ كمون الأنوية (طاقة التفاعل الكولومبي للإلكترونات مع النواة)

$V_{xc}[\rho(r)]$ كمون التبادل والارتباط ونحصل عليه من مشتق طاقة التبادل والارتباط E_{xc} بالنسبة للكثافة

$$V_{xc} = \frac{\partial E_{xc}}{\partial \rho(r)} \quad \text{ويعطى بالعلاقة: (II - 34)}$$

تكتب معادلة كوهن-شام (Kohn-Sham) بالشكل (II - 35)

$$H_{ks} \phi_i(r) = \varepsilon_i \phi_i(r)$$

$$H_{ks} = T_0 + V_{eff} \quad \text{حيث: (II - 36)}$$

$$V_{eff} = V_H + V_{xc} + V_{ext} \quad \text{(II - 37)}$$

إذن معادلة شرودينغر الإلكترونية حسب مقارنة كوهن-شام تصبح:

$$\left(\frac{-\hbar^2}{2m} \nabla_i^2 + V_{eff} \right) \Psi_i(r) = E_i \Psi(r_i) \quad \text{(II - 38)}$$

حيث:

$\Psi_i(r)$: تعطي حالة الجسيم الواحد لكثافة الإلكترون.

$$\rho(r) = \sum^n |\Psi_i(r)|^2 \quad \text{مجموع المدارات المعطاة بالشكل: (II - 39)}$$

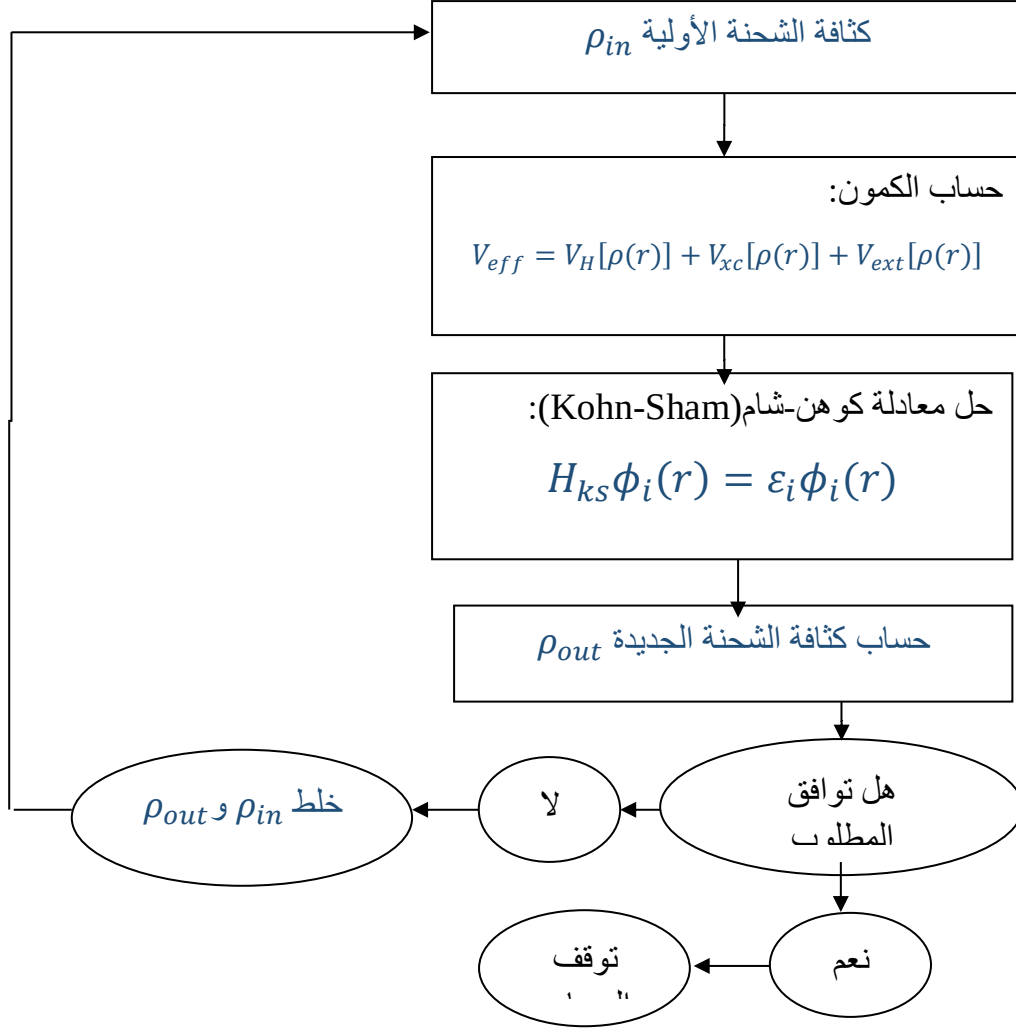
نحصل أخيرا على معادلة كون-شام مماثلة لمعادلة شرودينغر حيث نعوض عن الكمون الخارجي بالكمون

$$(T + V_{eff} + V_H + V_{xc}) \phi_i(r) = \varepsilon_i \phi_i(r) \quad \text{الفعال: (II - 40)}$$

إن حلول معادلة كون-شام تعتمد على:

أولاً: الاختيار على أساس دالة الموجة التي يمكن اعتبارها مزيجاً خطياً من المدارات تسمى بالمدارات كوهن-شام.

ثانياً: استخدام الدورات التكرارية والتي تسمى بالمجال المتسق ذاتياً (A Self-Consistent Field) (SCF) وهذا انطلاقاً من كثافة الشحنة الأولية.



الشكل (2.II): مخطط الحلقة SCF التكرارية.

إن طريقة ومعادلات كوهن-شام (Kohn-Sham) تجعل من الممكن تحديد الإلكترون إذا كان احتمال الارتباط التبادلي معروفا فهي تعتمد على مدى دقة كمون تبادل -ارتباط V_{xc} حيث إذا كانت قيمة الطاقة E_{xc} محددة فإن الكثافة والطاقة الكلية تكون بقيمة دقيقة محددة، لكن ولسوء الحظ فإن الطاقة E_{xc} غير معلومة القيمة أي غموض عبارة الكمون V_{xc} وهذا ما يجعل حل معادلة كوهن-شام بالأمر الصعب مما

يجبرنا على استخدام تقديرات تقريبية لتوصل إلى الشكل التحليلي الدقيق لهذا الكمون نذكر منها: تقريب كثافة الموضع LDA.

4.II. التقريبات المستعملة في حل معادلات كوهن شام:

■ تقريب كثافة الموضع LDA:

في هذا التقريب يفترض أن الكثافة المحلية لنظام غير متجانس تساوي كثافة غاز الإلكترونات المتجانس ونكتب طاقة التبادل-الارتباط بالمعادلة التالية: [14]

$$E_{xc}^{LDA}(\rho) = \int \varepsilon_{xc}(\rho(r)) d^3r \quad (41 - II)$$

مع العلم أن طاقة تبادل-ارتباط تنقسم إلى قسمين: (42 - II) $\varepsilon_{xc}(\rho) = \varepsilon_x(\rho) + \varepsilon_c(\rho)$

$\varepsilon_x(\rho)$ ← مساهمة الارتباط.

$\varepsilon_c(\rho)$ ← مساهمة التبادل.

■ تقريب التدرج المعمم GGA:

هو تصحيح لتقريب كثافة الموضع LDA، بحيث تكون تغيرات كثافة الإلكترونات عبر تدرج الكثافة الإلكترونية وبهذا التصحيح تصبح وظيفة تبادل-ارتباط غير متعلقة فقط بالكثافة الإلكترونية الموضعية بل تتعلق بتدرج الكثافة الإلكترونية ونكتب عبارة الطاقة بالشكل. [15]

$$E_{xc}^{GGA}(\rho) = \int \varepsilon_{xc}(\rho) \nabla \rho(r) dr \quad (43 - II)$$

■ تقريب كثافة الموضع للسبين LSDA:

هو تعميم لتقريب كثافة الموضع LDA، ويسمح بحل بعض المشاكل المتعلقة بكثافة الموضع، خاصة تلك الأنظمة المغناطيسية، حيث من الضروري التمييز بين إلكترونين يملكان نفس الطاقة والسبين تكون عبارة طاقة تبدل ارتباط بالشكل التالي: [16]

$$E_{xc}^{LSDA}[\rho_{\alpha}^{\uparrow}, \rho_{\beta}^{\downarrow}] = \int \rho(r) \varepsilon_{xc}(\rho_{\alpha}^{\uparrow}(r) \rho_{\beta}^{\downarrow}(r)) dr \quad (44 - II)$$

5.II. أقسام طرق الحساب:

وفقا للتقريبات المعتمدة لدراسة إلكترونات البلورة توجد عدة طرق، يمكننا تصنيفها إلى فئتين إما بشكل كامل أو جزئي حيث يوجد أسلوب الكمون الكامل وأسلوب الكون الزائف [16].

1. طريقة الكمون الزائف:

استخدام شبه الكمون أو ما يعرف بالكمون الزائف يتطلب إعادة صياغة لطاقة الكلية لنظام، حيث قام العالمان فيليب (Philips) وهيلمان (Hellman) بتطبيق هذه الطريقة في الحسابات والهدف من هذه الطريقة هو تقليل عدد المتغيرات والمعادلات التي يجب مراعاتها [18] فالصيغة الخاصة بهذه الطريقة عبارة عن إعادة صياغة لنهج الموجة المستوية المتعامدة (OPW) التي اقترحها هيرينغ وتكون دالة موجة التكافؤ في هذه الطريقة متعامدة (بالنسبة إلى جسيم) مع الحالات القلبية (التناظرية) [19]، أما معادلة شرودينغر التي يتعين حلها وفقا لفيليب وهيلمان فهي:

$$(H + V_R)\phi_K^c = E_K \phi_K^v \quad (45 - II)$$

حيث: V_R هو كمون التنافر الموجب.

2- طريقة الكمون الكامل:

على خلاف طريقة الكمون الزائف فإن طريقة الكمون الكامل تأخذ بعين الاعتبار كل الإلكترونات، ويبرز هذا بالحاجة إلى المعلومات المحتويات حول منطقة النواة كالمعلومات المتعلقة ب: الحقول فائقة الدقة وإثارة مستويات القلب وهناك عدة أنواع من كمون كل الإلكترونات نذكر منها:

← الجمع الخطي للمدارات الذرية LCAO.

← الأمواج المستوية المتزايدة وتنفذ هذه الطريقة في برنامج Wien2k.

6.II. البرامج المعتمدة على DFT:

هناك عدة برامج تستخدم نظرية الكثافة الوظيفية من بينها:

برامج مجانية: PwscF, Quantumvitas, SIESTA, ABINIT.

برامج غير مجانية: VASP, CASTEP, WIEN2K.

سنعتمد في عملنا هذا على الطريقة المنفذة في برنامج WIEN2K.

7.II. مفهوم المحاكاة:

تعرف المحاكاة على أنها برامج حاسوبية تتصف بالديناميكية والتفاعلية مع مستخدميها، ويتم تصميمها لتكون نموذجاً مماثل الأصل للمعلومات والتجارب العملية، ليدرسها المتعلم من خلال المشاركة واكتساب الجوانب المعلوماتية. [20]

تستخدم المحاكاة بالحاسب لدراسة المعلومات التي يصعب دراستها والتعرف على خصائصها الواقعية في طبيعتها، فيتم محاكاتها باستخدام برنامج الحاسوب لدراساتها دون التعرض للأخطاء المرتبطة بالعالم الواقعي لها، وكتقليد محكم لظاهرة أو نظام يتيح الفرصة للمتعلم أن يتدرب دون مخاطر أو تكاليف عالية. [21]

8.II. وصف برنامج WIEN2K:

تم تأسيس وتطوير برنامج WIEN2K من طرف كل من S.Trioky, P.Olah, K.Schwarz و الذي اعتمد فيما بعد بمعهد " كيمياء المواد " بالجامعة التقنية بفيينا ثم نشر في الحواسيب سنة 1990م، كما أجريت عليه عدة تحديثات في السنوات التي تلت، ويعمل البرنامج تحت نظام LINUX.

برنامج WIEN2K يعتمد على أساليب الموجات المنتشرة المستوية والمتزايدة خطياً ضمن نظرية الكثافة الوظيفية DFT وهو يكون من قسمين:

← برامج مستقلة مكتوبة بـ FORTRAN90.

← مخطوطات توتر الصلة بين برنامج FORTRAN. [22]

لإجراء عمليات حسابية لبنية إلكترونية نتبع تسلسل البرامج الفرعية المرتبطة ببعضها البعض لـ wien2k وهي:

1.8.II تحضير ملف البنية (Structure generator):

من الضروري إنشاء بيانات البدء في الملف الرئيسي case.struct الذي يحتوي على جميع المعلومات المتعلقة بالبنية البلورية للمادة المراد دراستها مثلاً الزمرة الفضائية space group، معاملات البنية البلورية (ثوابت الشبكة البلورية، مواقع الذرات... الخ).

2.8.II برنامج الإعداد Initialization:

يقوم بتحضير كل المعطيات والمقادير اللازمة لحل معادلة كوهن شام بطريقة التماسك الذاتي SCF و يتم ذلك بفضل استخدام سلسلة من البرامج الفرعية المساعدة التالية:

1.2.8.II برنامج حساب البعد NN:

يعطي المسافات بين الذرات انطلاقاً من مسافة الجوار الأقرب الأول.

2.2.8.II برنامج المجموعة الفضائية SGROUP:

يحدد الزمرة الفضائية لبنية المعطاة في ملف case struct.

3.2.8.II برنامج التناظر :

يسمح بحساب عمليات التناظر في فضاء المجموعة " الدوران، الانعكاس... إلخ "

4.2.8.II برنامج LSTART:

يولد الكثافة الذرية ويحدد كيفية معالجة المدارات الذرية المختلفة.

5.2.8.II برنامج KGEN :

يقوم بتوليد الشبكة K في منطقة بريلوان الأولى.

6.2.8.II برنامج DSTART:

يولد الكثافة الأولية لبداية حساب مجال الاتساق الذاتي SCF عن طريق تراكم الكثافة الذرية.

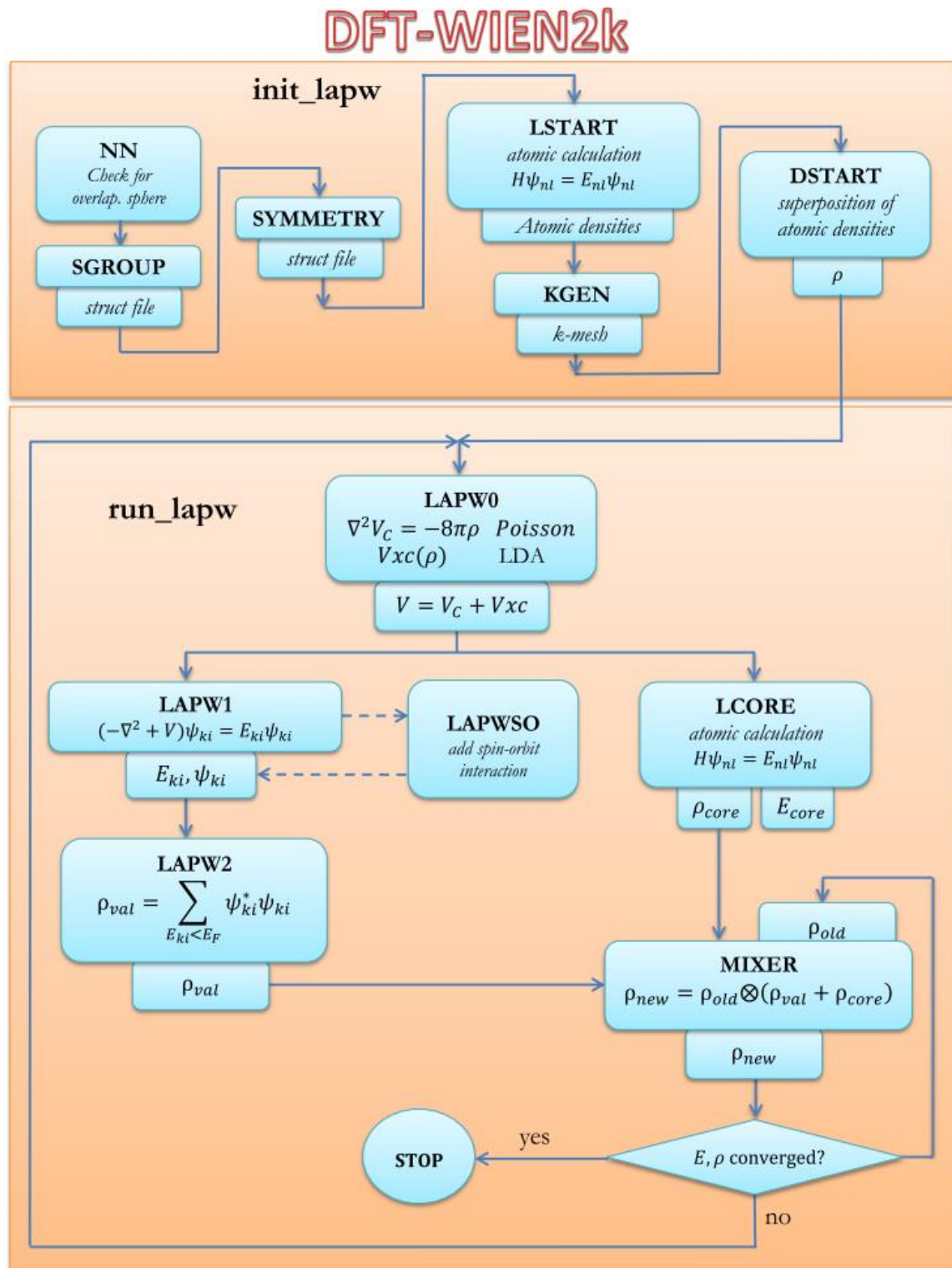
3.8.II حساب المجال المتسق ذاتياً SCF في برنامج WIEN2K:

تحسب الطاقة والكثافة الإلكترونية للحالة الأساسية وفقاً لمعيار التقارب بإتباع الخطوات التالية:

- LAPW0: يولد الكمونات انطلاقاً من الكثافة الإلكترونية.
- LAPW1: حساب عصب التكافؤ، القيم الذاتية، الأشعة الذاتية.
- LAPW2: حساب كثافة التكافؤ من الأشعة الذاتية.
- LCORE: حساب الحالات و الكثافة القلبية.
- MIXER: مزج الكثافة الداخلية و الخارجية.

4.8.II بنية برنامج WIEN2K:

يتكون تنفيذ نظرية الكثافة الوظيفية داخل WIEN2K من عدة خطوات موضحة في الشكل (3.II) أدناه:



الشكل (3.II): خوارزمية برنامج WIEN2K

9.II. استخدامات ومميزات برنامج Wien2k:

يستخدم برنامج WIEN2K بشكل واسع في فيزياء المواد الصلبة والكيمياء الكمية، يتم من خلاله تحديد وحساب خصائص المواد اعتماداً على نظرية الكثافة الوظيفية DFT وأهم هذه الخصائص:

- الخصائص الإلكترونية: بنية عصابات الطاقة وكثافة الحالات والإلكترونية.

- الخصائص المغناطيسية: العزم المغناطيسي واستقطاب السبين.

- تدرج الحقل الكهربائي والحقول فائقة الدقة.

- طيف انبعاث وامتصاص الأشعة السينية RX.

- الخصائص الضوئية: قرينة الانكسار والانعكاس.

- الخصائص الترموديناميكية: الإنتالبي... إلخ.

يمكن إضافة بعض البرامج المرفقة لبرنامج WIEN2K كبرنامج XCrySDen [23] الذي يتيح لنا مشاهدة ثلاثية الأبعاد لبنية المادة والكثافة الإلكترونية وغيرها، كما يمكننا من رسم بعض المنحنيات تلقائياً مع وضع البيانات اللازمة لذلك واستنتاج بعض المعاملات الفيزيائية تلقائياً بفضل قاعدة بيانات التي تحتوي على معلومات حول عناصر الجدول الدوري. [24]

خلاصة:

من خلال ما تطرقنا إليه في هذا الفصل نجد أنه ولفهم الخصائص الفيزيائية والكيميائية المختلفة للمواد يجب دراسة نظام الإلكترونات التي تتفاعل مع بعضها البعض ومع الأنوية، ويعد حساب هذه الخصائص لنظام متعدد الأنوية والإلكترونات أمراً صعباً للغاية، لأن كل جسيم يتفاعل مع جميع الجسيمات الأخرى مما يجعل من المستحيل حل معادلة شرودينغر مباشرة.

فنظرية DFT توضح لنا أنه من الممكن وصف التعقيد الكامل لمشكلة وجود عدد من الأجسام N من خلال وسيط نظام معطى بها هاملتون كعامل وظيفي للكثافة الكلية مع فرضية كوهن-شام، كما أن هذه النظرية لا تعطينا شكل هذه الدالة وعملياً يجب أن نلجأ إلى التقريبات الأخرى، رغم التحسينات التي أجريت على DFT لا تزال هناك صعوبة في استخدامها، توجد عدة برامج للمحاكاة تستند لهذه النظرية ومن بينها برنامج WIEN2K وهو برنامج محاكاة يستخدم في مجال الفيزياء الصلبة والكيمياء الكمية.

قائمة مراجع (الفصل الثاني):

- [1]- Friedrich, H. Theoretical Atomic Physics, Fourth Edition, Springer. (2016)
- [2]- عيسى زين العابدين حسن، سفيان محمد نايف، دراسة حسابية لتأثير الليثيوم المميز على سعة خزان الهيدروجين في الحالة الصلبة على الغرافين النقي، مجلة جامعة كركوك، الدراسات العلمية (kujss) 2020، المجلد 15، العدد 04، ص 23.
- [3]- M. Born, J.R. Oppenheimer, On the quantum Theory of Molecules. Ann. Phys.87(20) (1927) . 457-484
- [4]- V. Fock, Z. Phys. 61. (1-2). (1930). 126-148
- [5]- W. Pouli Jr, Z,Physik 31 (1925) 765
- [6]- J. C. Slater, A Simplification of the Hartree - Fock Method, Phys, Rev 81, (1951). 385-390
- [7]- A.meziomi, thèse de doctorat univirsité badji moktatar annoba (2012).
- [8]- دلمي سعاد، تحليل المبدأ الخصائص الفيزيائية للمواد فائقة التوصيل، أطروحة شهادة دكتوراه، جامعة المسيلة (2020).
- [9]- L. H. Thomas, The calculation of atomic fields. Pro. Cambridge Philos. Vol 23,(5) (1927), 542-548.
- [10]- P. Hohenberg, W. Kohn, Inhomogeneous electron gas, Physical Review. 136.(1964). 864- 871 , DOI: 10.1103/PhysRev.136.B864
- [11]- بري السعدي "مساهمة في دراسة الخصائص الفيزيائية $x=AM, Ag, cu X_2GdIn$ أطروحة لنيل شهادة دكتوراه، جامعة سطيف، الجزائر، ص 10-11، (2013).
- [11]- L.H. Thomas. Proc .combridge philogesoc 23 (1928). 2466.
- [12]- P. Hohenberg, W. Kohn, Inhomogeneous electron gas, Physical Review. 136.(1964). 864- 871 , DOI: 10.1103/PhysRev.136.B864

- [13]- w. Tidjedit propriétés structurales élétroniquesmogéto-opliques et stablité structurale des semi-métoux monétique université de tlemcen (2012).
- [14]- N.M. Harrison, An introduction to Denstiy functional theory, Department of chnemistry, inporiol college of science thechnologyond medicine, loudou, ond CLRC, Sw,72 Ay.
- [15]- J. P. Perdew, W. Wang, Accurate and simple analytic representation of The electron- gas correlation energy. Phys. Rev. B45. (23). (1992). 13244-13249
- [16]- K. Schawarz, Density functional theory (DFT) an the concepts of the augmented planwave plus local orbital (L) APW +lometod , Institute for material chemistry, 2010
- [17]- s.cottenier density functional theory and the family of LAPW method : Aslep by step introduction 6 August (2004).
- [18]-H. Hellmann and W. Kassatotschkin, Die metallische Bindung nach dem kombinierten Näherungsverfahren, Acta Physicochim, 5 p: 23-44(1936).
- [19]-[بن علي خديجة، "مذكرة تخرج ماستر حول دراسة الخصائص ثنائي دريد الكادوليتيوم باستعمال DFT (2021)
- [20]- اسماعيل (1997) الموسوعة العربية للمصطلحات التربوية وتكنولوجيا التعليم الرياضي.
- [21]- الصوفي معجم تقنيات التربية عمان الأردن (1997).
- [22]- Z. Ayat. Calcul des propriétés électronique de quelque dihydrures de terres déleminées par les code de sinlation wien2k université de ourgla (2006).
- [23]-A.kokalj XCrysDen –a new program for displaying crystalline structures and electron densities comp mater.sci 28,155 code available from [http: //www.xcrysden.org](http://www.xcrysden.org) (2003).
- [24]-A.Reggad etude caloul Abinite des propriétés structurales et optaélectronique de bismuthinite Bi₂ S₃, université ibn khaldoun tiaret (2013).

الفصل الثالث:

الخصائص البنيوية، الإلكترونية والمغناطيسية
لمركب LaFeO_3 البيروفسكايت

1.III. مقدمة:

الهدف من هذا الفصل هو دراسة الخصائص البنيوية (ثابت الشبكة $a(\text{\AA})$ ، معامل الانضغاطية β والمشتقة الأولى لهذا المعامل β')، الخصائص الإلكترونية (بنية عصابات الطاقة) والخصائص المغناطيسية لمركب البيروفسكايت LaFeO_3 .

تم الحصول على النتائج في سياق نظرية دالة الكثافة DFT وذلك باستخدام طريقة الموجة المستوية المتزايدة خطيا والكمون الكامل (FP-LAPW) [1] والمدمجة في برنامج Wien2k [2]. حيث أنه لحساب كمون تبادل-ارتباط استخدمنا تقريب التدرج المعمم (GGA) [3]، ومن أجل حصول على نتائج جيدة حول الخصائص الإلكترونية وتحسين الفاصل الطاقوي نستعمل:

التقريب المعدل لبليك-جونسون [4] (mBJ) وكذا GGA+U.

2.III. البنية البلورية لمركب البيروفسكايت LaFeO_3 :

يتبلور مركب البيروفسكايت LaFeO_3 في ثلاث بنيات مختلفة، اولها البنية المكعبة البسيطة (Simple cubic) وهي محور هذه الدراسة، مع زمرة فضائية $(N^{\circ}221)Pm\bar{3}m$ (انظر الجدولين 1.III و 2.III) حيث ان ذرة الحديد في هذه البنية البلورية تظهر في مركز المكعب، اما ذرات La فتشغل رؤوس المكعب في حين ان ذرات الاكسجين O تتموضع عند منتصف الوجوه كما هو موضح في الشكل (1.III) و يتبلور كذلك في البنيتين معينية قائمة (orthorhombic) مع زمرة فضائية $Pbnm$ ($N^{\circ}62$) و ثلاثية الزوايا (Trigonal) مع زمرة فضائية $R\bar{3}c$ ($N^{\circ}167$)

الجدول (1.III): بعض المعلومات البلورية حول المركب LaFeO_3

عدد النماذج Z	حجم الخلية $V (\text{\AA}^3)$	ثوابت الشبكة $a (\text{\AA})$
1	60.51	3.926

الجدول (2.III): مواضع الذرات في البنية البلورية للمركب LaFeO_3

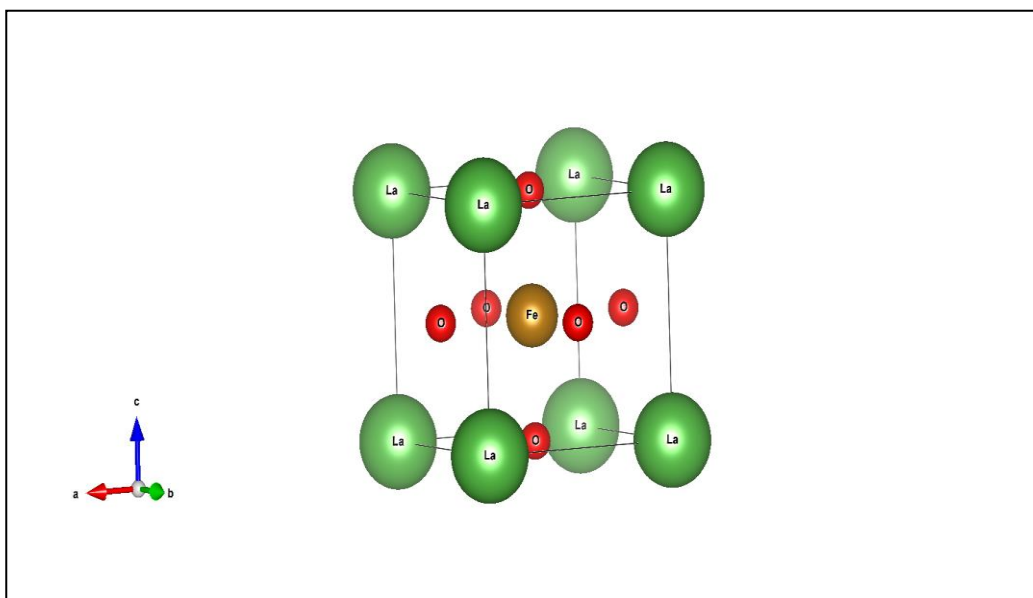
الذرة	Z	y	x
La	0	0	0
Fe	0.5	0.5	0.5
O	0.5	0.5	0
O	0.5	0	0.5
O	0	0.5	0.5

كذلك يعطى التوزيع الإلكتروني لكل العناصر الكيميائية الموجودة في بنية المركب LaFeO_3 بـ:

$$[\text{La}]: 1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 3d^{10} 4s^2 4p^6 4d^{10} 5s^2 5p^6 5d^1 6s^2$$

$$[\text{Fe}]: 1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 3d^6 4s^2$$

$$[\text{O}]: 1s^2 2s^2 2p^4$$



الشكل (1.III): البنية البلورية للمركب LaFeO_3

أول خطوة في الحساب هي إيجاد القيم التالية:

- اختيار قيمة R_{mt} (نصف قطر الكرة MT) لذرات يعتمد على شرطين أساسيان:

الفصل الثالث: الخصائص البنيوية، الإلكترونية والمغناطيسية لمركب LaFeO₃ البيروفسكايت

في الجدول (3-III) تم اختيار أنصاف الأقطار كرة (MT) وانتقاء اختباري للنقاط الخاصة (R_{MT}*K_{max}), (K_{point}) حسب تقريب GGA وذلك الحساب الذاتي SCF للمركب LaFeO₃.

الجدول (3.III): قيم كل من R_{mt}, R_{mt}*K_{max} و K_{point} للمركب LaFeO₃.

المركب	R _{mt} *K _{max}	K _{point}	R _{mt} (La)	R _{mt} (Fe)	R _{mt} (O)
LaFeO ₃	7	800	2,4	1.7	1.46

3.III. الخصائص البنيوية :

1.3.III. إيجاد ثوابت البنية :

لقد تم حساب طاقات الحالة الأساسية كدالة لحجم الخلية للمركب المدروس LaFeO₃ في حالة سبين وبدونسبين في التقريب GGA والمبينة في الجدول (4.III).

لحساب ثابت الشبكة البلورية a(Å) استخدمنا معادلة الحالة لمرنقهان [6] وهي تعطى بـ:

$$E(V) = E_0 + \frac{\beta}{\beta'(\beta' + 1)} \left[V \left(\frac{V_0}{V} \right)^{\beta'} - V_0 \right] + \frac{\beta}{\beta'} (V - V_0) \quad (1 - III)$$

حيث V₀: حجم الحالة الأساسية

E₀: طاقة الحالة الأساسية المسؤولة عن الحجم V₀.

β : معامل الانضغاطية ويعرف بالعلاقة التالية:

$$\beta = V \frac{\partial^2 E}{\partial V^2} \quad (2 - III)$$

β' : المشتقة الأولى لمعامل الانضغاطية وهي تعطى بالعلاقة التالية :

$$\beta' = \frac{\partial \beta}{\partial P} \quad (3 - III)$$

الفصل الثالث: الخصائص البنيوية، الإلكترونية والمغناطيسية لمركب LaFeO_3 البيروفيكايت

في حالة الاتزان نجد ثابت الشبكة يوافق القيمة الحدية الدنيا للطاقة.

ان النتائج المتحصل عليها لثابت الشبكة البلورية $a(\text{\AA})$ ، معامل الانضغاطية β والمشتقة الأولى لمعامل الانضغاطية β' مسجلة في الجدول رقم (2.III).

الجدول (4.III): قيم كل من ثابت الشبكة $a(\text{\AA})$ ومعامل الانضغاطية β والمشتقة الأولى لمعامل

الانضغاطية β' ، للمركب LaFeO_3

		Ourwork		Juan A. Santana and all.[14]
System	Physical quantities	GGA		GGA
		in the presence of spin	without spin	
LaFeO_3	$a(\text{\AA})$	3.8078	3.7653	3.970
	$(\text{Gpa})\beta$	184.7725	222.0750	167.4
	β'	4.5138	4.5124	3.88
	$E_{\min}(\text{Ry})$	- 19982.611901	- 19982.573257	/

Note: $1\text{Ry}=13.60\text{ ev}$

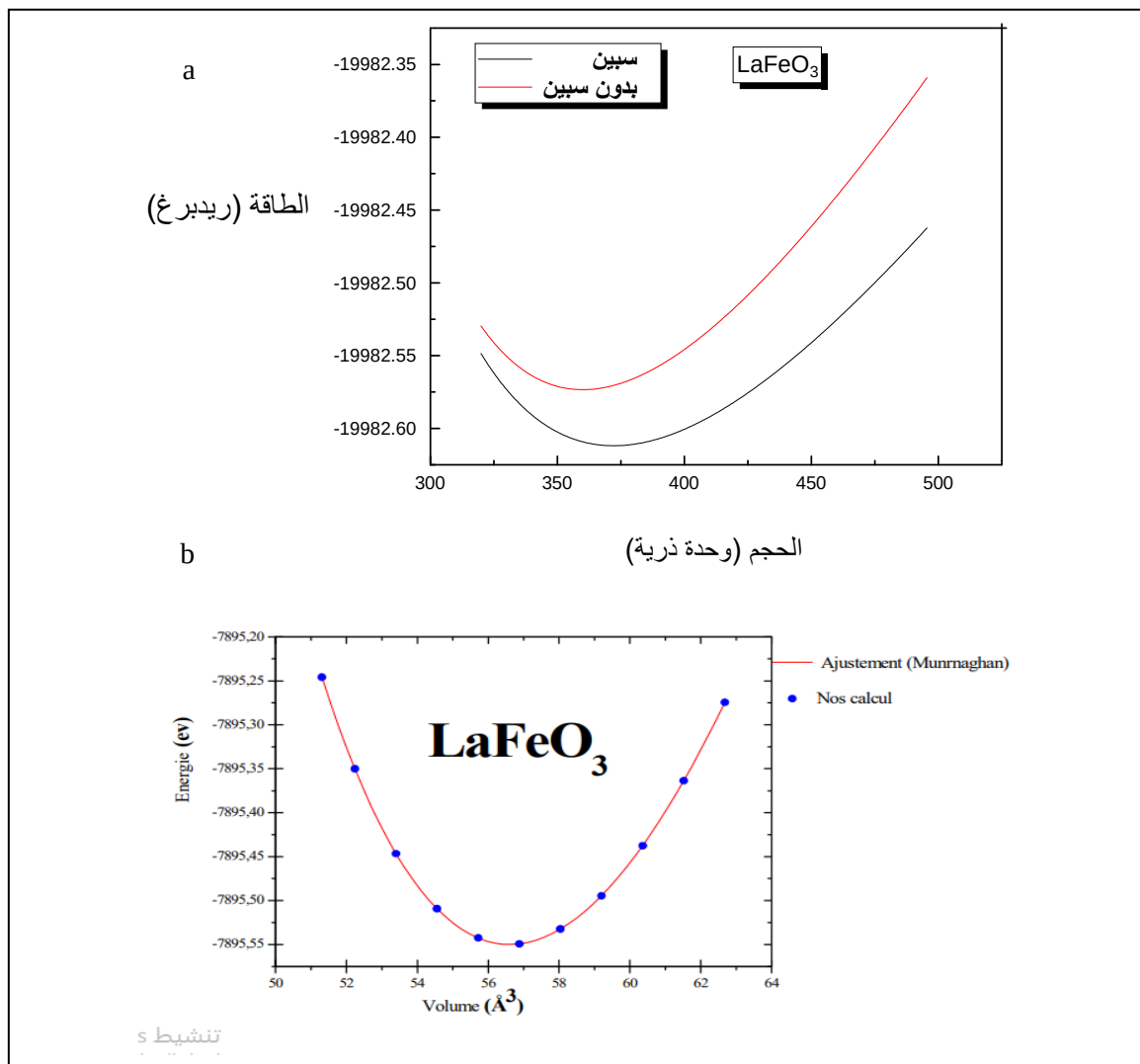
حيث كانت نتيجة ثابت الشبكة البلورية $a(\text{\AA})$ المتحصل عليه بالنسبة للمركب LaFeO_3 محور الدراسة جيدة بالمقارنة مع القيمة النظرية.

2.3.III . دراسة استقرار المركب LaFeO_3 :

1.2.3.III . الاستقرار في حالة (سبين/ بدون سبين) :

لقد قمنا بحساب الطاقة الكلية بدلالة الحجم من أجل المركب LaFeO_3 باستعمال تقريب GGA في حالة استقطاب (في وجود سبين/ بدون سبين).

من خلال الشكل (2.III) يمكننا ملاحظة أن الحالة الأكثر استقرارا هي حالة سبين (مغناطيسية).



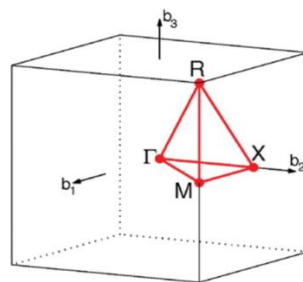
الشكل (2.III): منحنى يوضح تغير الطاقة بدلالة الحجم.

(a) في الدراسة التي قمنا بها

(b) من خلال العمل المأخوذ من المرجع [17].

4.III. الخصائص الإلكترونية:

ان أهمية الخصائص الإلكترونية في المادة تسمح لنا بتحليل وفهم طبيعة الروابط التي تتشكل بين العناصر المختلفة للمادة، وتشمل هذه الخصائص (عصابات الطاقة، كثافة الشحنة وكثافة الحالة). هذه العصابة تمثل في منطقة بريلوان الأولى للبنية CS ($Pm\bar{3}m$) بالشبكة المعكوسة وفق خطوط واصله بين النقاط عالية التناظر موضحة في الشكل (3.III):

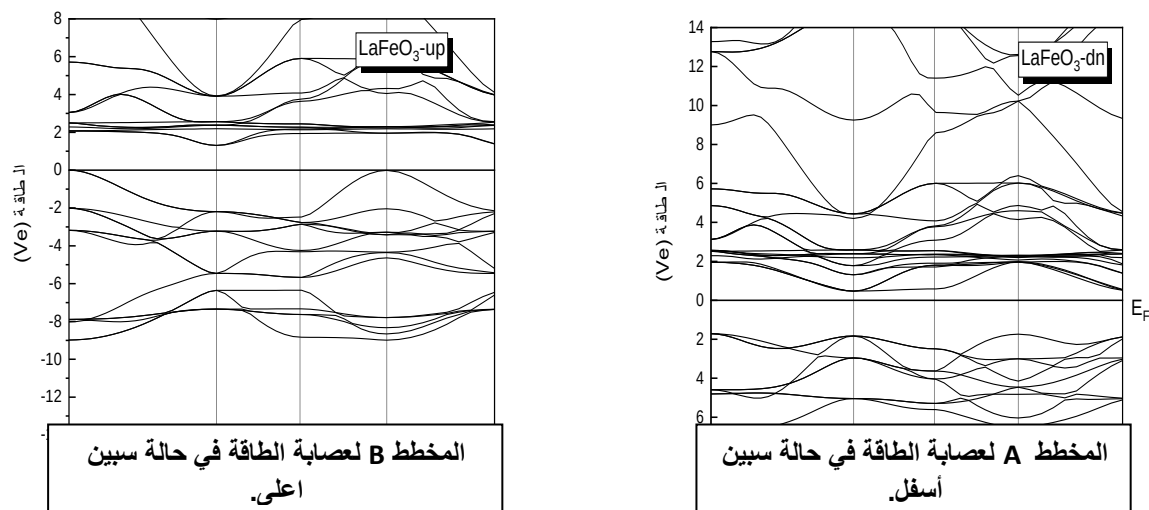


الشكل (3.III): شكل توضيحي يمثل منطقة بريلوان الأولى في شبكة من النوع CS أو P[12].

1.4.III. عصابات الطاقة :

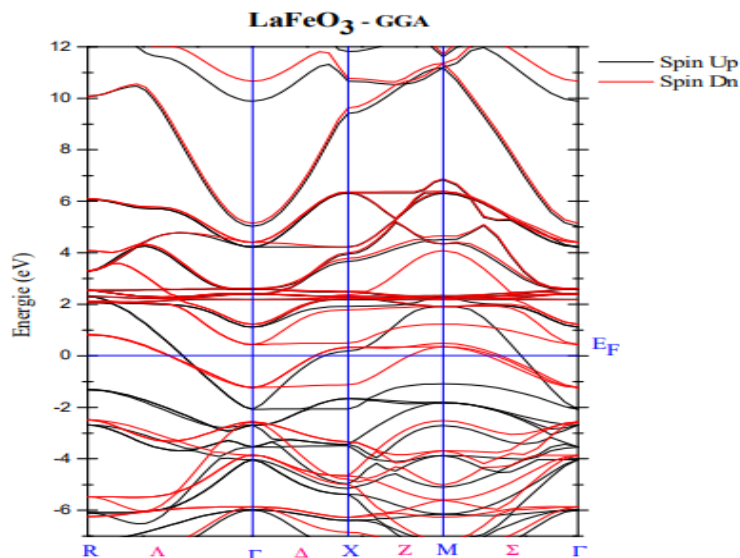
نقوم بدراسة تغيرات الطاقة للإلكترون بدلالة الشعاع الموجي K في الفضاء المعكوس، لإيجاد الفاصل الطاقي الذي يمثل الفرق بين القيمة الحدية العظمى لعصابة التكافؤ والقيمة الحدية الصغرى لعصابة النقل في نفس النقطة أو نقطتين مختلفتين.

تحصلنا على عصابة الطاقة وفق خطوط عالية التناظر في منطقة بريلوان للمركب LaFeO_3 وذلك في التقريبات GGA+U لكل من (سبين أعلى/سبين أسفل) كما هو موضح في الشكل (4.III).



الشكل (4.III): يمثل مخططين لعصابة الطاقة

للمركب LaFeO_3 محسوبة في التقريب GGA+U.



الشكل (5.III): عصابة الطاقة للمركب LaFeO_3 محسوبة في التقريب GGA [17]

حسب نتائج التمثيل البياني لعصابات الطاقة المبينة في الشكل (4.III) يمكننا استخلاص أن المركب LaFeO_3 لديه خاصية نصف ناقل في حالة سبين أعلى وبانتقال غير مباشر (مانع طاقي غير مباشر) $(R - \Gamma)$.

الجدول (5.III): قيمة الفاصل الطاقي من أجل المركب LaFeO_3 في التقريب GGA+U.

crystal compound LaFeO_3	Our work			E Haye et al.[13]
	Spin	approximation	Energy gap (ev)	Energy gap (ev)
	Up	GGA+U	1.439	/
	Down	GGA+U	2.272	/
	Total	GGA+U	0.6	0.85

5.III. الخصائص المغناطيسية :

III.1.5. مقدمة:

ان المواد المغناطيسية لها أهمية تكنولوجية كبيرة وذلك بفضل سلوكها، من ناحية أخرى تلعب الخصائص المغناطيسية دورا مهما في وصف الخصائص الأساسية للمادة [9]. وتعرف المغناطيسية الحديدية على أنها قدرة المادة على الجذب بقوة تحت تأثير حقل مغناطيسي خارجي، ومن أجل فهم كيف أن بعض العناصر الكيميائية أو السبائك قد تمتلك هذه الخاصية يجب علينا أولا وقبل كل شيء أن نهتم بدراسة الظواهر المغناطيسية في المستوى الذري. بالنسبة لبعض الذرات فإن العزم المغناطيسي الذري غير معدوم تحت تأثير حقل مغناطيسي خارجي، فهو يتحرك في نفس الجهة المغناطيسية [10]، ونسمي هذه الظاهرة بالبارامغناطيسية. في الصورة الكوكبية للذرة تخضع العناصر لحركتين:

- العزم المغناطيسي الإلكتروني الناتج عن حركته حول النواة "العزم المغناطيسي المداري" $\vec{L}$.
 - العزم المغناطيسي المغزلي المسؤول عن العزم السبيني $\vec{S}$.
- يكون للذرات التي طبقتها الإلكترونات ممثلة جزئيا عزوم مغناطيسية مدارية ($\vec{L}$) أو سبينية ($\vec{S}$) غير معدومة.

ان الخاصية المغناطيسية للمركبات ناتجة عن التفاعلات الممثلة للعزم $\vec{L}$ و $\vec{S}$ المرتبطة بكل ذرة مغناطيسية، وفقا لمكانيك الكم يتم كتابة العزم المغناطيسي (كمجموع عزوم مغناطيسية مدارية وسبينية) كالتالي:

$$\vec{m} = \vec{m}_0 + \vec{m}_s = -\mu_B \vec{L} - 2\mu_B \vec{S} \quad (4. \text{III})$$

حيث μ_B : بور ماجنيتون وهو كم العزم المغناطيسي

III.2.5. تصنيف المواد المغناطيسية :

III.1.2.5. الديامغناطيسية :

حسب قانون لورنز ترجع الديامغناطيسية إلى تغير في الحركة المدارية للإلكترونات تحت تأثير مجال مغناطيسي خارجي، فتتمغنط عكسه وبسبب ذلك تتحرك من المناطق التي تكون فيها شدة المجال كبيرة إلى المناطق التي تكون فيها شدة المجال ضعيفة، ومنه تكون إشارة قابلية التمعنط سالبة للمواد الديامغناطيسية، وتظهر هذه الخاصية بوضوح في المواد التي تكون عزومها المغناطيسية الذرية الكلية منعدمة [9].

2.2.5.III. البارامغناطيسية :

تتمغنط مثل هذه المواد في نفس اتجاه المجال الخارجيو لذلك فإنها تنجذب إلى المناطق التي تكون فيها شدة المجال أكبر، وبهذا تكون إشارة قابلية التمعنط موجبة وتعتمد على شدة المجال المغناطيسي الخارجي ودرجة الحرارة [10].

3.2.5.III. المواد الحديدومغناطيسية (مغناطيسية-حديدية) :

يكون للجسم الممعنط عزم مغناطيسي M يتكون من عزوم مغناطيسية ذرية ذات اتجاه منتظم ولها كمية تحرك زاوية ذات اتجاه منتظم، يعد الحديد نموذجا مثاليا للمواد الحديدومغناطيسية، تكون إشارة قابلية التمعنط موجبة لكنها أكبر كثيرا من تلك المواد البارامغناطيسية، عند تسخين المواد الحديدومغناطيسية تصبح خصائصها المغناطيسية أقل وضوحا وصولا إلى درجة حرارة كوري T_C (متعلقة بكل مادة) عندها تفقد المادة خصائصها وتتحول إلى مواد بارامغناطيسية [11].

4.2.5.III. الحديد ومغناطيسية المضادة :

ترجع ظاهرة الحديد والمغناطيسية المضادة إلى تأثير بين الذرات في الشبكة يعمل على ترتيب منتظمة لكنه لا يوجد مغنطة تلقائية لأن عزوم المغازل في المواقع المجاورة لشبكية تكون في حالة توازي مضاد ويعادل بعضها البعض، ويوجد هذا التركيب فقط تحت درجة حرارة معينة تسمى نقطة نيل T_N حيث عند اجتيازها تتحول المادة من الحديد والمغناطيسية المضادة إلى الديا مغناطيسية [11].

3.5.III. العزم المغناطيسي للمركب LaFeO_3 :

قيم العزوم المغناطيسية المحسوبة في هذا العمل بواسطة التقريب $\text{GGA}+\text{U}$ قورنت بالنتائج النظرية المتوفرة (انظر الجدول (6.III)).

الجدول (6.III): العزم المغناطيسي الكلي $\mu_{tot}(\mu_B)$ مع العزم المغناطيسي الجزئي للذرات (La, Fe, O) محسوبة بواسطة التقريب $\text{GGA}+\text{U}$.

crystal compound LaFeO_3	Our work	Shein et al. [15]	Lee et al. [16]	Theoretical value
	Wien2k GGA+U	VASP (LSDA+U)	GGA+U	
$\mu_{\text{Fe}}(\text{J/T})$	4.13922	4.32	4.1	2.412
$\mu_{\text{La}}(\text{J/T})$	0.18306	/	/	0.001
$\mu_{\text{O}}(\text{J/T})$	0.00059	0.26	0.21	
$\mu_{\text{tot}}(\text{J/T})$	5.0004	/	/	5.001

فحسب الجدول (6.III) نلاحظ أن:

- المساهمة الأكثر في قيمة العزم المغناطيسي هي مساهمة الذرات Fe.
- نشير إلى أن العزم المغناطيسي الكلي للمركب LaFeO_3 يساوي $\mu_B = 5.0004$
- قيم العزوم المغناطيسية المحسوبة متوافقة مع النتائج النظرية المتوفرة.

الخلاصة:

تطرقنا في هذا الفصل بدراسة الخصائص البنيوية، الإلكترونية و المغناطيسية لمركب LaFeO_3 باستعمال طريقة الأمواج المستوية المتزايدة خطياً (LAPW-FP) في إطار نظرية كثافة الدالية DFT وهذا باستعمال تقريب التدرج المعمم (GGA+U) الموجود في برنامج WIEN2K.

قائمة المراجع (الفصل الثالث):

- [1] L. Hedin and B. I. Lundqvist, j. phys. C 4, 2064 (1971).

- [2] P. Blaha, K. Schwarz, P. sorantin, and S. B. TRICKEY? Comput. Phys. Commun. 59,399 (1990)
- [3] J. P. Perdew, S. Burke et M. Ernzerhof, Phys. Lett. 77, 3865 (1996).
- [4] F. Tran and P. Blaha, Phys Rev.lett 102.226401 (2009).
- [5] Xu Dai, G. Liu, G.H. Fecher, C. Felser, Y. Li, H. Liu, J. Appl. Phys. 105 (2009) 07E901.
- [6] F.D. Murnaghan, Proc. Natl. Acad. Sci. USA 30 (1944) 244.
- [7] C. Felser and A. Hirohata (eds.), *HeuslerAlloys*, Springer Series in Materials Science 222, DOI 10.1007/978-3-319-21449-8 (2016)
- [8] : R.J. Soulen² Jr., et al., Science 282 (1998) 85.
- [9] M. Gerl et J. B. Issi, Traité des Matériaux volume 8, physique des Matériaux, presses polytechniques et Universitaires Romandes (1997).
- [10] S.I. Tomonaga, University of Chicago press, 1997. ISBN 0-226-80794-0 (1997).
- [11] Charles Kittel, introduction to Solid State Physics, New York, JOHN wiley and Sons, 1996, ISBN 978-0471111818
- [12] Ludt, Christian and Zschornak, Matthias. "Electronic structure of the homologous series of Ruddlesden–Popper phases $\text{SrO}(\text{SrTiO}_3)_n$, ($n = 0-3, \infty$)" Zeitschrift für Kristallographie - Crystalline Materials, vol. 237, no. 4-5, 2022, pp. 201-214
- [13] -" Substitutions anioniques et cationiques de films minces d'orthoferrite de lanthane LaFeO_3 élaborés par pulvérisation cathodique magnétron "
- HAL Id: <https://hal.univ-lorraine.fr/> Submitted on 19 Jun 2017

[14]- Diffusion quantum Monte Carlo calculations of SrFeO_3 and LaFeO_3
University of Puerto Rico at Cayey, P. O. Box 372230, Cayey, PR 00737-2230

[15]- Shein, R.; Shein, K.I.; Kozhevnikov V. L.; Ivanovskii, A. L.. Band structure and the magnetic and elastic properties of SrFeO_3 and LaFeO_3 perovskites. Phys. Solid State, 2005, 47, 2082.

[16]- Lee, Y. L.; Kleis, J.; Rossmeis J.; Morgan, D. Ab initio energetics of $\text{LaBO}_3(001)$ (B=Mn, Fe, Co, and Ni) for solid oxide fuel cell cathodes. Phys. Rev. 2009, B80, 224101

[17]- Contribution à l'étude des propriétés structurales, électroniques et élastiques des pérovskites magnétiques $(\text{La}, \text{K}, \text{Na})\text{XO}_3$. Mr DORBANE Abdelkader, 30/06/2020

الخاتمة العامة

الخاتمة العامة:

إن الهدف من هذا العمل هو تحديد الخصائص الفيزيائية لمركب البيروفسكايت LaFeO_3 حيث قمنا بدراسة الخصائص البنيوية والإلكترونية وذلك باستعمال طريقة الأمواج المستوية المتزايدة خطيا مع الكمون الكامل FP-LAPW المدمجة في برنامج wien2k في إطار نظرية الدالة الوظيفية للكثافة DFT حيث:

- دراسة الخصائص البنيوية تمت باستعمال تقريب GGA, وقد بينا أن الثوابت البنيوية المحسوبة " ثابت الشبكة ($a(\text{\AA})$ ، معامل الانضغاطية β والمشتقة الأولى لهذا المعامل β للمركب المدروس تتفق جيدا مع النتائج المتوفرة.
- دراسة الخصائص الإلكترونية " بنية عصابات الطاقة وكثافة الحالات " مع تحديد الطبيعة الإلكترونية للمركب وذلك باستعمال تقريبات: GGA و TB-mBJ، حيث أظهر تحليل بنية العصابة الإلكترونية المحسوبة وكثافة الحالات الكلية أن:
 - المركب LaFeO_3 نصف ناقل وذو فجوة طاقة غير مباشرة.
 - القيم المحسوبة لمانع الطاقة باستعمال التقريبات المذكورة تتوافق مع النتائج المتوفرة لنفس الطرق الحسابية.

من خلال ما تقدم من عرض لعملنا ونتائج المتحصل عليها يجب أن ننظر بنظرة قوية لأهمية هذا الموضوع ونأمل استكمال هذه الدراسة في مراحل متقدمة من البحث العلمي من أجل اكتشاف خصائص جديدة للمركب LaFeO_3 والتي يمكن أن تكون مفيدة على نطاق واسع من التطبيقات التكنولوجية.

الملخص:

إن الهدف من هذا العمل هو دراسة الخصائص البنيوية، الإلكترونية و المغناطيسية لمركب البيروفسكايت LaFeO_3 باستخدام طريقة الأمواج المستوية المتزايدة خطيا مع الكمون الكامل (FP-LAPW) المدمجة في برنامج Wien2K في إطار نظرية الدالة الوظيفية للكثافة DFT، وذلك باستعمال تقريبات مختلفة للتدرج المعمم GGA. أظهر الحساب التوافق الجيد لثابت الشبكة البلورية ومعامل الانضغاطية مع النتائج المتوفرة. إن تحليل بنية عصابات الطاقة وكثافة الحالات أظهر الطبيعة نصف ناقلة للمركب LaFeO_3 .

الكلمات المفتاحية: نظرية الدالة الوظيفية للكثافة، البيروفسكايت، LaFeO_3 ، Wien2k

Abstract :

The objective of this work is to study the structural, electronic and magnetic properties of the perovskite compound LaFeO_3 by using the linearly increasing plane waves with full potential (FP-LAPW) method integrated into the Wien2K program within the framework of the density functional theory (DFT), using different approximations of the generalized gradient GGA. The calculation showed good agreement of the crystal lattice constant, the compressibility modulus and the first derivative of the compressibility modulus with the available results. Analysis of the structure of the energy bands and the density of states revealed that, the semiconducting nature of the compound LaFeO_3 .

Key words: DFT, LaFeO_3 , Perovskite, Wien2K.