

((دراسة الخصائص الفيزيائية لأواصر المادة الفعالة لأنواع من الليزر))

زيد عبد أزهرة حسن أشمري
كلية التربية – جامعة بابل – ص . ب ٤ – العراق
Email : zaid .shimary @ yahoo.com

الخلاصة :

تتنوع الليزر حسب نوع المادة الفعالة حيث تكون غازية أو سائلة أو صلبة ، تم في هذا البحث دراسة الخواص الفيزيائية لأواصر المادة الفعالة لأنواع من هذه الليزر وهي (ثابت الأصرة) حسب المعادلة الزمنية بطريقة ولسون التي تضم الكتل الذرية للمادة والأطوال الموجية كما تم دراسة طول الأصرة ومقدار عزم القصور الذاتي . وقد وجد أن الجزيئات التي تمتلك ثوابت قوى كبيرة تؤدي إلى ترددات عالية وأن نتائج الكتل الثقيلة تعطي ترددات أوطأ ، كما أتضح أن الطاقة تتناسب طردياً مع ثابت القوة ومع مقدار الإزاحة للكتلتين عن موضع التوازن .

Abstract:

Laser devices is divided for many types depended to the active medium (solid ,liquid , semiconductor ,gas) ,In the present work the physical properties of effective material bond to different lasers so as (force constant) according to the time equation by wilson method which include atomic masses for material and wave lengths has been studied, also bond length and Moment of inertias has been studied.

المقدمة :

دخلت أشعة الليزر في العديد من المنتجات التكنولوجية فتجدها عنصر أساسي في أجهزة تشغيل الاقراص المدمجة أو في آلات طبيب الأسنان أو في معدات القطع ولحام الحديد أو في أدوات القياس وغيرها من المجالات . كل تلك الاجهزة تستخدم الليزر ولكن ما هو الليزر وما الذي يجعل الليزر مميزاً عن غيره من المصادر الضوئية . الليزر هو اختصار لجملة (تضخيم الضوء بواسطة الانبعاث المحفز) أي (Light Amplification by Stimulated Emission of Radiation) بال رغم من وجود عدة أنواع من الليزر إلا أنها جميعاً تشترك في نفس الخصائص ففي الليزر يوجد المادة التي تنتج الليزر يتم أثارها بواسطة عملية ضخ (pumping) للالكترونات من المستوى الارضي الى مستوى الاثارة حيث يستخدم للضخ الضوئي فلاش قوي في حالة ليزر الياقوت الاحمر مثلاً بينما يستخدم التفريغ الكهربائي في حالة ليزرات أشباه الموصلات والغازية يعمل الضخ على انتقال الالكترونات الى مستويات الاثارة ومن الجدير بالذكر أنه من الضروري جداً إثارة عدد كبير من الذرات للحصول على الليزر وتسمى هذه العملية بالتعداد المعكوس (population inversion) أي جعل عدد الذرات المثارة في مادة الليزر أكبر من عدد الذرات الغير مثارة . كما يتميز ضوء الليزر بعدة صفات هي (التشاكه ، ذات طول موجي محدد ، الاتجاهية) وهذه الصفات تكون غير متوفرة في ضوء المصادر الاخرى [عاشور ، (٢٠٠٧)] .
تقسم الليزر حسب نوع مادة الوسط الفعال فهي :

١- ليزرات الحالة الصلبة :

ينتج الليزر فيها بواسطة مادة أو خليط من المواد الصلبة مثل الياقوت (ruby) أو خليط من الالمنيوم و اليتريم و النيودينيوم (neodymium : yttrium – aluminum) ويسمى بليزر ال TAG اختصاراً ويكون طوله الموجي في منطقة الأشعة تحت الحمراء بحدود (1064 nm) [Stewen,C.,et.al(2000)] .

٢- ليزرات أشباه الموصلات :

يطلق على هذا النوع بالليزر الدايود وتعتمد على المواد شبه الموصلة ويمتاز بحجم ليزر صغير ويستهلك طاقة قليلة ولذلك تستخدم في الاجهزة الدقيقة مثل السي دي وطابعات الليزر ومن امثلتها (Neodymium- Yltrium Orthovanadte) ويرمز له بالرمز (Nd:YVO4) وكذلك (Neodymium – Yltrium lithium Fluoride) ويرمز له بالرمز (Nd:YLF) ويكون اطوالها الموجية تقع ضمن المنطقة تحت الحمراء [Tyrell,J.(2006)] .

٣- الليزر الكيمائية :

أن اول جهاز ليزر كيميائي أكتشف من قبل العالم (George C.Pimentel) ينتج الليزر من هذا النوع بواسطة التفاعلات الكيميائية التي تبعث طاقة تعمل على إثارة الذرات حسب معظم أنواع الليزر الكيميائي تعمل بالقرب أو في وسط المدى الخاص بالأشعة تحت الحمراء فمثلاً (Deuterium Fluoride) يعطي طيفاً بحدود (3800nm) وكذلك (Hydrogen Fluoride) يعطي طيفاً يتراوح (2700 -2900 nm) [Hecht,(2008)] .

٤- الليزر الغازية :

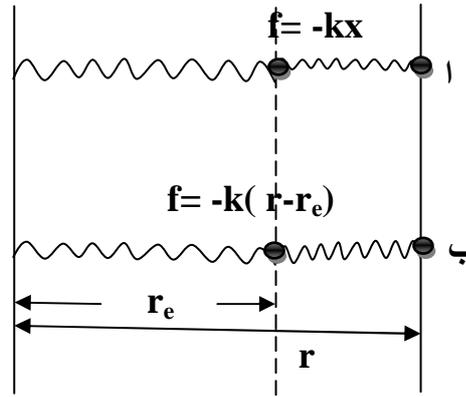
في عام ١٩٦٠ أستطاع عدد من العلماء منهم العالم الإيراني (Ali Javan) والعلماء (William R.,Bennettand,Donald Herriot) من تصميم أول جهاز ليزر غازي يستخدم (هليوم -نيون He-Ne) الذي يكون

متعدد الأطوال الموجية وهي (494nm) في مدى الضوء الأصفر من الطيف و(543.5 nm) وهي في مدى الضوء الأخضر من الطيف و(623.8 nm) ضمن مدى الضوء الأحمر من الطيف وهذا النوع من الليزر شائع الاستخدام في مجال التعليم وذلك بسبب رخص ثمنه وينتج قدرة تتراوح ما بين (0.5 – 50 m watt) والليزر الغازي عامة يعمل بنمط الموجات المستمرة CW ويمتاز بالضوء القليلة عند الخرج وبلا استقرار التام [Hecht,(2005)]. وهناك ليزر (Carbon Dioxide) الذي يبعث ليزر بقدرة تتراوح بمئات من (KiloWatts) عند أطوال موجية هي (9600,10600 nm) وتستخدم غالبا للقطع وفي لحام المعادن ، كما أن ليزر النيروجين الذي يستخدم التفريغ الكهربائي في عملية الضخ تحت الضغط الجوي الاعتيادية باتجاه المستعرض (TEA) فينتج ليزر ضمن المنطقة فوق البنفسجية (UV) بطول موجي قدره (337.1 nm) [Csele,(2004)] يمكن الحصول من الليزر على قدرة تبلغ (1M Watt) على هيئة نبضات عرضها (10 ns) وبمعدل (100Hz) ويستخدم ليزر النيروجين كثيرا في عمليات الضخ للليزر السوائل أيضا يمكن أن يستخدم مع ليزر السوائل لانتاج ليزر نبضي يمكن التحكم فيه حيث يغطي الخرج كل المنطقة المنظوره من الطيف [عاشور ،(٢٠٠٧)] ٥- ليزرات الغازات النبيلة:

ويطلق عليها أسم (Excimer Laser) وهي التي تستخدم الغازات الخاملة مثل الغاز الجزيئي (F₂) الذي يعطي طول موجي (157 nm) والغاز المتكون من (ArF) الذي يعطي طول موجي (193 nm) و(KrCl) الذي يعطي طول موجي (222 nm) و (KrF) طوله الموجي (248 nm) و (XeCl) طوله الموجي (308 nm) و (XeF) طوله الموجي (351 nm) [Silfvast,(1996)].
هناك أنواع من الاهتزازات وهي :

١- اهتزاز الدقيقة الواحدة Vibration of a single particle

إذا بدأنا بكتلة مربوطة بسلك حلزوني (نموذج الكرة والسلك الحلزوني) كما في الشكل (١) [سليم ، (١٩٨٥)]



شكل رقم (١) يمثل العلاقة بين قوة هوك والمسافة البينية بين الأواصر

ولو أزيحت هذه الكتلة بمسافة معينة من موضعها المتوازن فان السلك سيعاني من قوة حسب قانون هوك Hook law :

$$f \propto X \quad \text{-----(1)}$$

$$f = - kx \quad \text{-----(2)}$$

حيث أن f القوة التي يبديها السلك نحو الدقيقة (الكتلة)

K ثابت التناسب (ثابت القوة) مقاسا بوحدة (dyne/cm)

X الإزاحة من موضع التوازن

ومن الضروري إيجاد القوة اللازمة لإعادة الكتلة إلى موضع التوازن أو تحديد ما يكافئها من طاقة الجهد للنظام كدالة للمسافة البينية :

$$E = (1/2)kx^2 \quad \text{-----(3)}$$

طاقة الجهد

ويمكن الحصول على الحل الكلاسيكي وإيجاد التردد من تطبيق قانون نيوتن الثاني للحركة :

$$M(d^2x/dt^2) = f = ma \quad \text{-----(4)}$$

وبمساواة هاتين القوتين :

$$f = - kx = ma = m (d^2x/dt^2) \quad \text{-----(5)}$$

$$m (d^2x/dt^2) + kx = 0 \quad \text{-----(6)}$$

وتعتبر هذه المعادلة معادلة تفاضلية من الدرجة الثانية ويمكن حلها بطريقة التعويض بالمعادلة (7) وهي الحل :

$$X = A \cos (2\pi\omega t) \quad \text{-----(7)}$$

ومشتقتها الثانية هي :

$$(d^2x/dt^2) = - 4 \pi^2 \omega^2 A \cos (2\pi\omega t) \quad \text{-----(8)}$$

وبتعويض المعادلة (7) و(8) في المعادلة (6) نحصل على :

$$M - 4\pi^2\omega^2 A \cos(2\pi\omega t) + K a \cos(2\pi\omega t) = 0 \text{-----(9)}$$

$$K = 4\pi\omega^2 m \text{-----(10)}$$

$$\omega = \left(\frac{1}{2\pi}\right)\sqrt{k/m} \text{----- (11)}$$

حيث أن ω هي التردد ، k ثابت القوة ، m كتلة الجسيم

٢- الاهتزاز لجزيئه ذات ذرتين Vibration of diatomic molecule

لو أننا استبدلنا النموذج السابق بذرتين مفصولتين مكونتين لجزيئه تساهمية مثل (HCl) فعند سحب هاتين الذرتين عن بعضها فإن هنالك مقاومة نتيجة لقوى التجاذب بين نواة إحدى الذرتين والكترونات الذرة الأخرى ولو أننا حاولنا أن نقرب الذرات من بعضها فستظهر قوى التنافر بين السحابتين الالكترونيتين السالبتين لذلك فأنا في أي من الحالتين نحتاج إلى طاقة لتشويه الأصرة .ويمكن ربط هذا التقلص والتمدد للأصرة بسلوك السلك الحلزوني الذي افترضنا انه يتحرك بحركة توافقية بسيطة وأن نفترض بأن الأصرة الكيميائية مثل السلك الحلزوني باستخدام قانون هوك يمكننا أن نكتب [Herzberg,G.(1950)]:

$$f = -k(r - r_{eq}) \text{----- (12)}$$

حيث أن r_{eq} هي مسافة التوازن أو ببساطة طول الأصرة ، r تمثل الطول الجديد .

ولو أننا افترضنا أن الذرتين لهما كتلتان M_1 و M_2 وان r_1 و r_2 تمثلان المسافات بين الكتل وبين مركز الجاذبية فأن :

$$r = r_1 + r_2 \text{-----(13)}$$

وبما أن نقطة الأصل هي مركز الجاذبية فأن :

$$r_1 = (M_2 r) / M_1 + M_2 \text{----- (14)}$$

وبمساواة القوة الارجاعية $-K(r - r_e)$ بحاصل ضرب (القوة \times التعجيل بالنسبة للذرتين) قانون نيوتن ينتج :

$$M_1(d^2r_1/dt^2) = -k(r - r_e) \text{----- (15-a)}$$

$$M_2(d^2r_2/dt^2) = -k(r - r_e) \text{----- (15-b)}$$

وبتعويض المعادلة (14) في المعادلة (15) بالنسبة للذرة (١) ينتج :

$$\frac{M_1 M_2}{M_1 + M_2} \frac{d^2 r}{dt^2} = -k(r - r_e) \text{----- (١٦)}$$

$r - r_e$ تمثل إزاحة الأصرة عن موضع التوازن .

أن حل المعادلة السابقة والتي تمثل الحركة التوافقية البسيطة يمكن أن يعطى :

$$(r - r_e) = A \cos 2\pi\omega t \text{----- (17)}$$

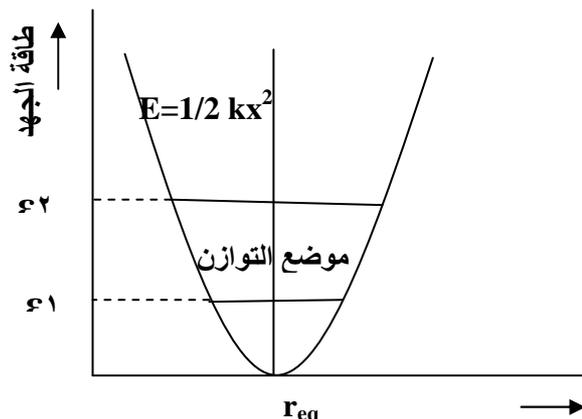
وبذلك فان تردد الاهتزاز لنظام ذو ذرتين يمكن أن يعطى بالمعادلة الآتية :

$$\omega = \frac{1}{2\pi} \sqrt{k/\mu} \text{----- (١٨)}$$

وهذه المعادلة تشابه لمعاداة التردد للكتلة الواحدة عدا أن الكتلة M استبدلت بالكتلة المختزلة μ و k تمثل

القوة اللازمة لسحب الأصرة بمسافة معينة . ويمكن رسم العلاقة بين الطاقة وبين المسافة البينية كما في الشكل (٢)

[سليم ، (١٩٨٥)] :



شكل رقم (٢) يمثل العلاقة بين مستويات الطاقة والمسافة البينية بين الأواصر

وحسب المعادلة الكلاسيكية للطاقة :

$$E = \frac{1}{2} K(r - r_e)^2 \quad \text{----- (١٩)}$$

ويظهر من الشكل أن منحنى الطاقة هو منحنى القطع الناقص وان نقطة الصفر من المنحنى هي $(r = r_{eq})$. أن الزيادة في الطاقة إلى E_1 أو E_2 تسبب زيادة التذبذب أكثر أو بمعنى آخر زيادة المطاطية أو درجة التقلص والتمدد ألا أن تردد الاهتزاز لا يتغير وذلك لكون الأصرة لها خاصية مطاطية ولها ترددا يعتمد على كتلة النظام وثابت القوة ولكنه لا يعتمد على مقدار التشويه. ويعد نموذج الجزيئة المهترزة ذات الذرتين والذي يطلق عليه بنموذج المهتر المتوافق البسيط نمودجا تقريبا [Barrow, G.M. (1962)].

أن المعادلة (١٩) تبين أن قيمة طاقة الجهد E تتناسب طرديا مع ثابت القوة K ومع مقدار الإزاحة للكتلتين عن موضع التوازن. ويبين الجدول رقم (١) ثوابت القوى لبعض الجزيئات [سليم ، (١٩٨٥)]:
جدول (١) يوضح ترددات الاهتزاز الاساسية ($v = 0 \rightarrow 1$) وثوابت قوى الأواصر محسوبة من هذه المعلومات

K (dyne/cm)	$\omega \text{ cm}^{-1}$	الجزيئة
-7.41×10^5	١٤٨٧	BeO
5.2×10^5	2990.3	H ₂
5.3	3958.4	D ₂
8.8	2885.6	HF
3.8	2230.0	HBr
18.7	2143.3	C0
15.5	1867.0	NO
4.5	892.0	F ₂
3.2	556.9	Cl ₂
2.4	321.0	Br ₂
1.7	213.4	I ₂
11.4	1556.3	O ₂
1.3	246.3	Li ₂
1.7	157.8	Na ₂
1.2	378.0	NaCl
0.8	278.8	KCl

حساب ثوابت القوة للأواصر باستخدام المعادلة الزمنية لولسون :

طورت الطرق الوصفية لتحليل مسألة التذبذبات الجزيئية ، أي طرق إيجاد عدد الأشكال الاعتيادية لكل نوع تماثل الناتجة في الجزيئة الكلية وفي كل تجمع من الإحداثيات الداخلية المتكافئة هناك أيضا مسألة كمية عن كيفية ارتباط ترددات هذه الذبذبات ، التي يمكن الحصول عليها بالتجربة مع كتل الذرات وزوايا وأطوال الأصرة والأكثر أهمية ثوابت قوة الأواصر الأحادية والزوايا ما بين الأواصر . سنتبنى لهذا الغرض طريقة ولسون لمصفوفات F و G كما في العلاقة السائدة [سلومي ، (١٩٨٤)] :

$$-----|FG - E\lambda| = 0----- (٢٠)$$

إذ تمثل G,F,E مصفوفات وتمثل الجهة اليسرى جميعا من المعادلة محددة وتعد F مصفوفة ثوابت القوة وهكذا تجلب الطاقات الكامنة للتذبذب إلى المعادلة G مصفوفة تشتمل على الكتل والعلاقات الفراغية المعنية للذرات وهكذا تجلب الطاقات الحركية إلى المعادلة و E وحدة مصفوفة وتعرف λ التي تجلب التردد ν إلى المعادلة كالآتي :

$$\lambda = 4 \pi^2 C^2 \nu^2----- (21)$$

أذا عبر عن الكتل الذرية في عناصر مصفوفة G بوحدة الكتلة الذرية بدلا من الغرامات وعبر عن الترددات بوحدة cm^{-1} قد تكتب المعادلة (٢١) كالآتي :

$$\lambda = 5.8890 \times 10^{-2} \nu^2----- (٢٢)$$

تصبح صحة المعادلة (٢٠) ملموسة بمقارنتها مع المعادلة التي تم الحصول عليها بمعادلة الجزيئة ثنائية الذرة (AB) على شكل تذبذب توافقي :

$$f \mu^{-1} - \lambda = 0----- (٢٣)$$

حيث تعرف λ كما في أعلاه و f ثابت القوة و μ الكتلة المصححة ، من الثابت أن المعادلة (٢٣) هي الحالة الحدية لمعادلة المصفوفة (F-G) حيث تكون مصفوفات G,F,E أحادية البعد . وهذه هي المعادلة الزمنية للمسألة التذبذبية المشابهة لمعادلة الطاقة الزمنية .

باستخدام ترددات معروفة يمكن تطبيق المعادلة الزمنية لحساب ثوابت القوة أو الاستفادة من ثوابت القوة لحساب ترددات الأشكال الاعتيادية وعلى اية حال للجزيئة غير الخطية المتكونة من عدد N من الذرات تشتمل هذه المعادلة على $(3N \times 3N)$ من المحددات مكافئة لمعادلة متعدد الحدود من الرتبة N فيها ستة جذور فقط تساوي صفرًا [BanWell,C.N. (1972)]

طول وطاقة الاصرة:

يعرف طول الاصرة كيميائيا بأنه المسافة بين مركزي الذرتين كما يعرف بواسطة متغيرات تجريبية حسب بطرق الهندسة الجزيئية التي قادت اقل تقريبا يتراوح مقدار الاختلاف بين (0.01 - 0.02) بين التقنيات المختلفة فمثلا في حالة الغاز تحسب بطريقة الحيود الالكتروني كما أن استخدام طريقة الطيف الالكتروني أعطت حالات الاهتزاز التي تخضع الى درجات الحرارة وهناك أيضا طريقة (x-ray) التي تعطي التركيب البلوري لذرات المادة وبدورها نجد العلاقة بين طول الاصرة مع المسافة بين مركز الالكترونات التي تدور بمسافات معينة حول النواة كما ان طاقة الاواصر يمكن حسابها من جمع كثافة الطاقة الحركية مع كثافة الطاقة الكامنة مثلا في حالة الاواصر الالكترونية أثبتت أنها تعتمد على كثافة الشحنة الالكترونية [Gibbs,GV.,et.al (2009)] .

أن الفرق في الطاقة بين مستويين من مستويات الطاقة الدورانية (ΔE) يمثل خطأ واحدا في الطيف الناتج وان هذا الخط يكون مفصولا عن الخط الذي يليه بمسافة ثابتة مقدارها (2B) [Wilson,et.al.(1955)] . من معرفة الفرق بين الخطين المتتاليين نتمكن من حساب (B,I) و بالتالي (r) بتطبيق العلاقات التالية [Nakamoto,k.(1970)] .

$$I = \frac{h}{8\pi^2 BC}----- (٢٤)$$

$$\Delta E = 2B----- (25)$$

$$I = \mu r^2----- (26)$$

النتائج والمناقشة :

أولا : باستخدام المعادلة الزمنية لولسون :

$$f\mu^{-1} - \lambda = 0$$

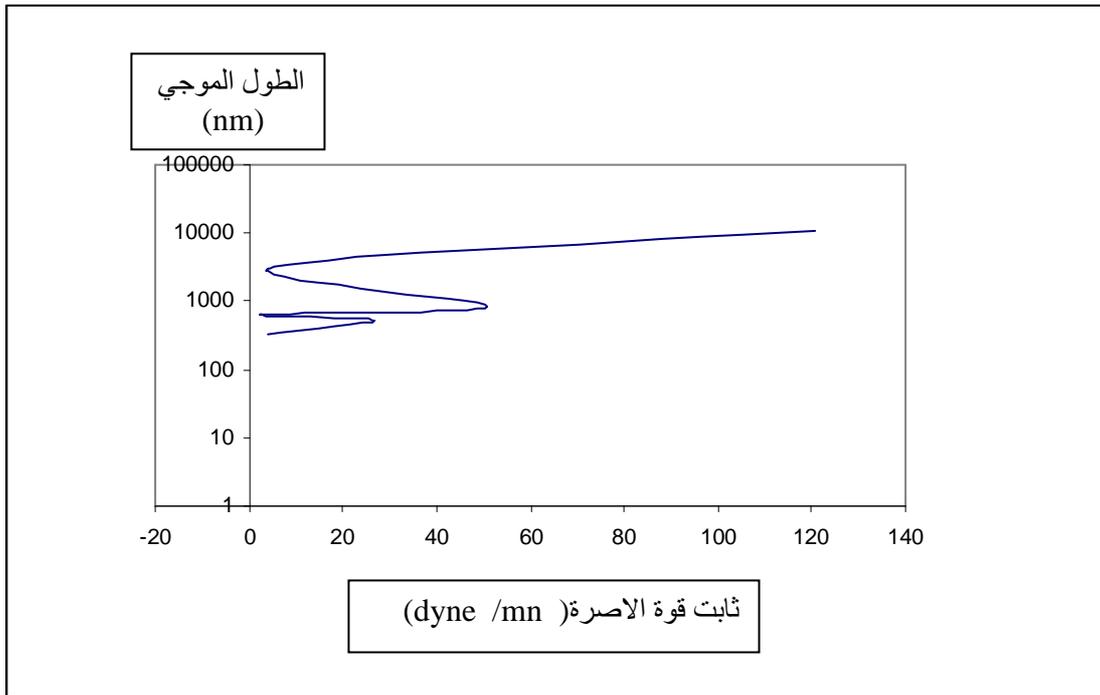
تم حساب ثوابت القوة للأواصر المادة الفعالة لأنواع من الليزرزات الغازية والكيميائية وأشبه الموصلات حيث تم دراسة:

١ - الليزرزات الغازية :

- a- ليزر هليوم – نيون (He- Ne) ذات الطول الموجي 632.8 nm
b- ليزر ثاني اوكسيد الكربون (CO₂) ذات الطول الموجي 10600 nm
c- ليزر أيون الاركون (Ar⁺) ذات الطول الموجي 514.5 nm
d- ليزر بخار النحاس (Cu) ذات الطول الموجي 510.5 nm
e- ليزر النتروجين (N₂) ذات الطول الموجي 337.13 nm
٢- الليزر الكيميائي وهو ليزر فلوريد الهيدروجين (HF) ذات الطول الموجي 3300 nm
٣- ليزر شبه الموصل نوع زرنيخات الكاليوم (GaAs) ذات الطول الموجي 840 nm
بتطبيق المعادلة الزمنية تم الحصول على قيم ثابت القوة للأواصر وكما مبين في الجدول أدناه:
جدول رقم (٢) يبين مقدار تأثير قوة الأواصر

نوع الليزر	الطول الموجي (nm) λ	ثابت القوة f (dyne/nm)
N ₂	337.13	3.917
Cu	510.5	26.694
He – Ne	632.8	2.752
GeAs	840	50.862
HF	3300	5.181
CO ₂	10600	120.628

وبتمثيل القراءات في الجدول (٢) بيانياً نحصل على الشكل التالي :



شكل رقم (٣) يبين ثابت القوة للأواصر والطول الموجي

يظهر من الشكل أن ثابت القوى الكبيرة تؤدي إلى ترددات عالية وأن نتائج الكتل الثقيلة تعطي ترددات أوطأ . وبالرغم من العلاقات المعضلة في الجزيئات متعددة الذرات تعتبر أكثر تعقيداً إلا أن هذه الميولات العامة بالنسبة لثوابت القوى والكتل لا تزال سارية .

كما يتضح لنا أن الطاقة (E) تتناسب طردياً مع ثابت القوة (f) ومع مقدار الإزاحة للكتلتين عن موضع التوازن فكما ازداد ثابت القوة كلما ازدادت الطاقة فمثلاً الأصرة الثلاثية أقوى من الأصرة الثنائية والتي بدورها تعتبر أقوى من الأصرة الأحادية حيث نجد أن الأصرة في CO₂ هي أقوى من الأصرة التي تربط N₂ أو GaAs وغيرها التي تمتلك أصرة أحادية وهذا تطابق مع ما أوجده العالم ولسون [Wilson,et.al.(1955)] .

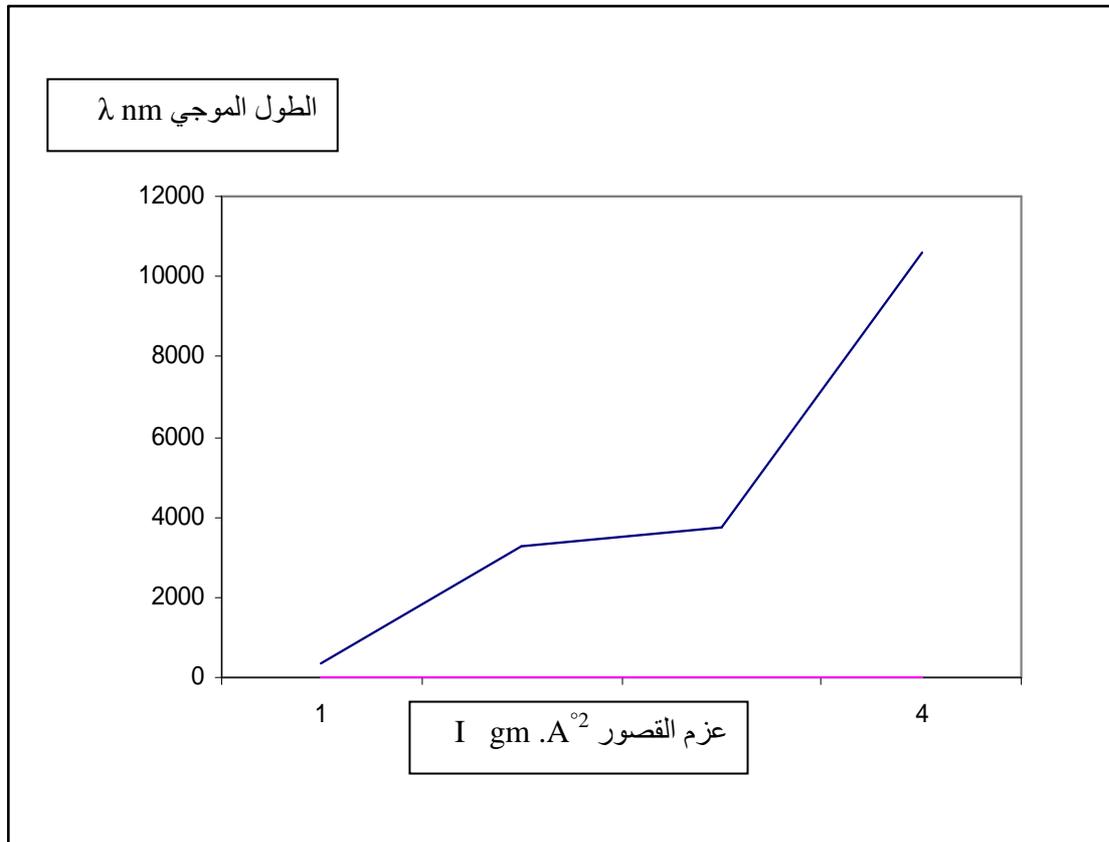
ثانيا : حساب عزم القصور الذاتي (I) لبعض أنواع الليزرات :
 باستخدام المعادلات (٢٤،٢٥،٢٦) تم حساب عزم القصور الذاتي لبعض أنواع من الليزرات علما أن قيم اطوال
 الاواصر قد حسبت من طريقة تحليل أطيف المايكروويف . لقد أخذت قيمة واحدة لعزم القصور الذاتي لان الجزيئة
 ذات الذرتين لها ثلاثة عزوم للقصور أثنان متساويان في القيمة I_B و I_C والثالث I_A الذي يعتبر صغيرا جدا وقد أهمل
 لسببين هما :

- ١- أن عزم القصور الذاتي حول الأصرة صغيرا جدا وعند تطبيق معادلة الطاقة يلاحظ بان مستويات الطاقة ستكون
 متباعدة جدا ولكي نرفع الجزيئة من مستوى إلى آخر نحتاج إلى طاقة هائلة وهذه الطاقة لايمكن استخدامها في هذه المنطقة
 من الطيف وبذلك فانه لا يمكن الحصول على الطيف في الظروف الطيفية الاعتيادية .
- ٢- اذا افترضنا حتى لو حصل انتقال فانه لا يوجد تغير في العزم وبذلك لا يكون هنالك طيفا .
 بعد أن تم حساب عزم القصور يتم وضعها في الجدول أدناه :

جدول رقم (٣) يبين قيم طول الأصرة ومقدار عزم القصور الذاتي

نوع الليزر	الطول الموجي λ nm	طول الأصرة r Å	عزم القصور الذاتي I (gm . Å ²)
N ₂	337.1	1.126	0.0147
HF	3300	0.917	1.2613
HCl	3770	1.275	2.6660
CO ₂	10600	1.128	0.0144

بتمثيل القراءات لعزم القصور مع الطول الموجي نحصل على الشكل البياني الآتي :



شكل رقم (٤) يبين تأثير عزم القصور الاصرة على الطول الموجي

الاستنتاجات :

- ١- أن الجزيئات التي تمتلك عزمًا دائمًا لثنائي القطبين مثل جزيئي HF و CO₂ يمكن أن تعطي أطيافًا دورانية نية وذلك لإمكانية حصول تغير في مكونة ثنائي العزم عند دوران الجزيئة حيث أن ثنائي القطبين الدوار يولد مجالًا كهربائيًا يمكنه أن يتحد مع مكونه الشعاع الكهرومغناطيسي في منطقة المايكروويف وتسمى هذه الجزيئات غير المتماثلة بالجزيئات الهجينة النوى (Homonuclear molecules) أما الجزيئات المتجانسة النوى (Homonuclear molecules) ،مثل N₂ فإنها لا تعطي أطيافًا دورانية إلا أنه يمكن دراسة هذه الجزيئات في طيف رامان الدوران.
- ٢- أن عزم القصور الذاتي يتناسب مع قيمة الطول الموجي لليزر وأن الأخير يعتمد على نوع المادة الفعالة المولدة لضوء الليزر وهذا ما توضح في الشكل رقم (٤) حيث أن ليزر CO₂ الذي يبلغ طوله الموجي (10600 nm) أمتلك أكبر قيمة لعزم القصور الذاتي .
- ٣- أن الجزيئات التي تمتلك ثوابت قوى كبيرة تؤدي إلى أطوال موجية كبيرة وأن نتائج الكتل الثقيلة تعطي ترددات أوطا كما أتضح أن الطاقة تتناسب طرديًا مع ثابت القوة ومع مقدار الازاحة للكتلتين عن موضع التوازن .

Reference:

- عاشور، سمير، (٢٠٠٧)، مقدمة في الليزر وتطبيقاته، دار الكتب العلمية للنشر، القاهرة، مصر .
- سليم، ليلي محمد، (١٩٨٥)، الطيف، جامعة الموصل، العراق .
- سلومي، عصام جرجيس، (١٩٨٤)، التطبيقات الكيميائية لنظرية المجموعة، جامعة الموصل، العراق .
- Barrow, G.M., (1962), "Introduction to Molecular Spectroscopy", Mc Graw Hill.
- Banwell, C.N., (1972), "Fundamentals of Molecular Spectroscopy", McGraw Hill, London .
- Csele, Mark, (2004), "The TEA Nitrogen Gas Laser", [http://www.technology.niagarac.on.ca/people/mcsele/laser/Laser TEA- htm](http://www.technology.niagarac.on.ca/people/mcsele/laser/Laser%20TEA-htm). Retrieved 2007-09-15.
- Gibbs, G.V., Spackman, M.A., and Jayat, (2009), "Bond length and local energy density property connections for non-transition – metal oxide – bonded interactions", Journal of physical Chemistry A, Vol.110, No.44, 12259 – 12266.
- Hecht, Jeff, (2008), "The history of the laser", Optics and Photonics, Optical Society of America, Washington, 19(5) pp.26-33.
- Hecht, Jeff, (2005), "The Race to Make the Laser", Oxford University Press, ISBN 0-19-514210-1.
- Herzberg, G., (1950), "Spectra of Diatomic Molecules", D. Van Nostrand Co., Princeton, N.J.
- Nakamoto, K. (1970), "Infrared Spectra of Inorganic and Coordination Compounds", John Wiley and Son, New York.
- Silfvast, William T., (1996), "Laser Fundamentals", Cambridge University Press. ISBN 0-521-55617-1.
- Stewen, C., Larionov, M. and Giesen, A., (2000), "Yb:YAG thin disk with 1KW output power", Optical Society of America, Washington, DC. pp.35-41.
- Tyrell, James, (2006), "Diode laser get fundamental push to higher power", Optics Org., URL. accessed 27 May.
- Wilson, E.B., Decins, J.C., Cross, P.C., (1955), "Molecular Vibration", Mc Graw Hill, New York.