



جامعة الانبار

كلية التربية للعلوم الصرفة

قسم الفيزياء

محاضرات

الليزر

لطلبة قسم الفيزياء المرحلة الرابعة

إعداد

د. رائد خضر سلمان الفهداوي

قسم الفيزياء/ كلية التربية للعلوم الصرفة

العام الدراسي

2016-2015

مفردات المنهج

- مفاهيم عامة

- الليزر- الميزر- المفهوم والخواص- اساس العمل

- مفاهيم فيزيائية اساسية في عمل الليزر

- الامتصاص- الانبعاث الذاتي والمحفز- التوزيع العكسي (المعكوس)

- الضخ في اجهزة الليزر

- ماهو الضخ؟- طرق الضخ (الضوئي، الكهربائي و الكيميائي)- منظومات الضخ (الثلاثية، الرباعية)-

شروط عمل الضخ

- مكونات اجهزة توليد الليزر

-انواع الليزر

- الصلب- السائل- الغازي- شبه الموصل- الكيميائي

- استعمالات الليزر

- الصناعة- الطب- الاتصالات البصرية- قياس المساحات والابعاد والتوجيه- الانارة- التحفيز في

المفاعلات النووية

مصادر المحاضرات:

1. الكتاب المنهجي المعتمد: " فيزياء الليزر وبعض التطبيقات العملية"، سهام عفيف قندلا.

2. مبادئ الليزر- سعود اللحياي- صفحة التحميل

<http://www.kutub.info/library/book/12469>

3. Basics of Laser Physics، من باحث الكتب في موقع قوقل. Google Books. رابط

الكتاب.

<https://books.google.iq/books?id=dpVDTLPySTQC&printsec=frontcover>

<https://books.google.iq/books?id=dpVDTLPySTQC&printsec=frontcover&dq=LASER+books&hl=ar&sa=X&ved=0ahUKEwjx3MKa6IPLAhWz>

[bZoKHV6wAxAQ6AEIJzAB](https://books.google.iq/books?id=dpVDTLPySTQC&printsec=frontcover&dq=LASER+books&hl=ar&sa=X&ved=0ahUKEwjx3MKa6IPLAhWz)

4. بالاضافة الى مقالات مختلفة من الانترنت سيتم الاشارة اليها عند المرور بها.

محاضرة 1- مفهوم الليزر والميزر**1. مفهوم الليزر والميزر**

اشتقت كلمة الليزر في اللغة الانكليزية من الاحرف الأولى للمبدأ الذي يتم بواسطته توليد الليزر وهي

Light Amplification by Stimulated Emission of Radiation**LASER**

وترجمتها هو الضوء المكبر (او المضخم) بواسطة الانبعاث المحفز للاشعاع الكهرومغناطيسي.

والليزر هو جهاز **Device** يستخدم لإنتاج حزمة ضوئية رفيعة جداً وذات شدة عالية. وبعض الأحزمة رفيعة لدرجة أنها قادرة على ثقب مائتي حفرة فوق نقطة في حجم رأس الدبوس. وبسبب إمكانية تبئير (تركيز) أشعة الليزر إلى هذا الحد من الدقة فإن هذه الأشعة تكون قوية جداً. فبعض الأحزمة، على سبيل المثال، تستطيع اختراق الماس، وهو أصلب مادة في الطبيعة، وبعضها تستطيع إحداث تفاعل نووي صغير. ويمكن أيضاً نقل حزمة الليزر إلى مسافات بعيدة دون أن تفقد قوتها، حيث وصلت بعض الأحزمة إلى القمر.

اما الميزر فهو مختصر الكلمات التالية

Microwave Amplification by Stimulated Emission of Radiation**MASER**

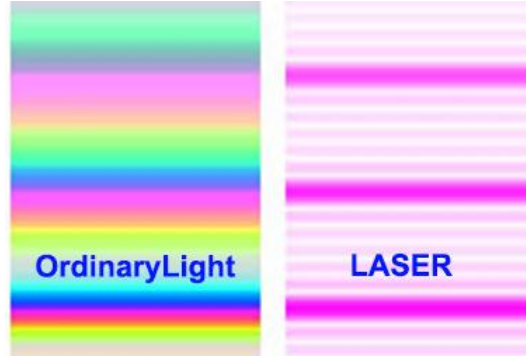
وترجمته هو تضخيم الموجات الميكروية بالانبعاث المحفز للاشعاع

وكما يظهر من الاسم فهو جهاز مشابه لمبدأ عمل الليزر الا انه يستخدم لتضخيم الموجات الدقيقة بدل الضوء المرئي.

2. خواص الليزر

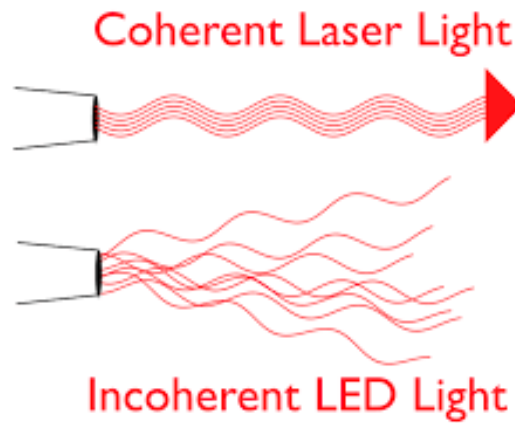
يمتاز الليزر بأربعة ميزات أساسية هي:

1. **احادية الطول الموجي (Monochromaticity)** (احادية التردد), وتعني ان شعاع الليزر له طول موجي واحد فقط أي تردد منفرد. لاحظ الشكل 1-1.



شكل 1-1. الفرق بين احادية الطول الموجي لليزر والضوء العادي متعدد الاطوال الموجية

2. **التشاكه (Coherency)**, ويعني ان الفرق بين أي نقطتين على موجة شعاع الليزر يكون ثابت عند حركة الشعاع زمانيا ومكانيا. يعتبر الليزر المصدر الضوئي الوحيد الذي يمتلك صفة التشاكه مقارنة بالمصادر التقليدية الاخرى. كما في الشكل ادناه



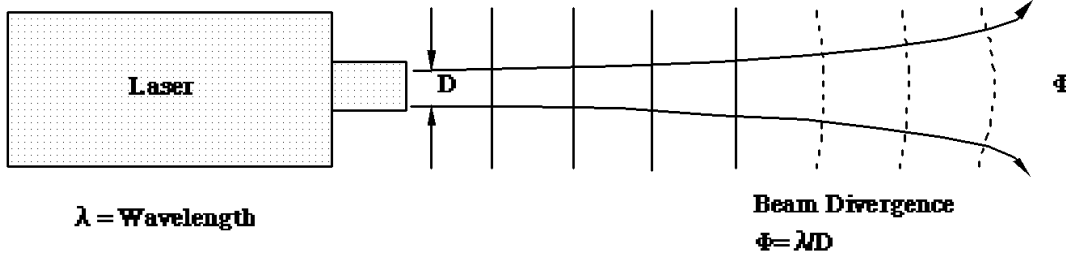
شكل 1-1. الفرق بين ضوء الليزر المتشاكه والضوء العادي الصادر من ثنائي باعث للضوء غير المتشاكه

3. **الاتجاهية (Directionality)**, وهي انتشار الحزمة باتجاه واحد ولمسافات طويلة جدا دون انفراجها عن محورها (أو انفراج قليل جدا لا يتجاوز بضعة سنتيمترات لكل كيلومتر).

لضوء مثالي التشاكه، تنتشر حزمته ببقعة قطرها D ستكون زاوية انقراج حزمته θ_0 بسبب الحيود من قانون براغ

$$\theta_0 = \beta \lambda / D$$

حيث λ هي الطول الموجي لحزمة الليزر، β معامل قيمته في مدى العدد 1 ويعتمد على نوع توزيع السعة للضوء المستخدم وقطر حزمته. الزاوية θ_0 تسمى أيضاً انقراج الحيود المقيد.



مثال/ اوجد زاوية الانقراج لليزر طول موجته $1.06 \times 10^{-3} \text{ mm}$ وقطر حزمته 3 mm ومعامل انتشاره $\beta=1.1$.

الحل/

$$\theta_d = \frac{1.1 * 1.06 * 10^{-3}}{3} = 3.89 * 10^{-4}$$

4. السطوع (Brightness), وهو ان كثافة قدرة شعاع الليزر في وحدة المساحة تكون عالية جدا. تسمى

كثافة قدرة شعاع الليزر في وحدة المساحة بالشدة Intensity.

قانون السطوع (B) Brightness

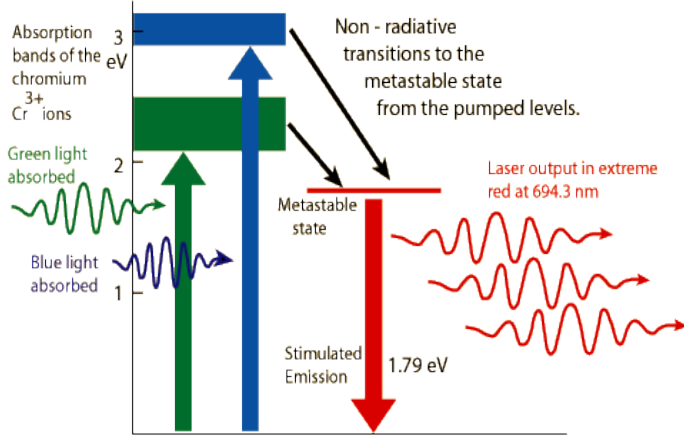
$$B = \frac{\text{power emitted } (P)}{\text{Area } (A) \times \text{Solid angle } (\Omega)}$$

3. مبدأ عمل الليزر

قام أينشتاين في عام 1917م بدراسة تفاعل الأمواج الكهرومغناطيسية أو ما يسمى اختصارا بالإشعاع (Radiation) مع ذرات المادة ووجد أن هناك ثلاثة أنواع من التفاعلات وهي أولا الامتصاص (Absorption) وفيها تقوم ذرات المادة بامتصاص فوتونات الإشعاع المسلط عليها وتعمل طاقة الإشعاع الممتص على رفع الإلكترونات من مدارات منخفضة الطاقة إلى مدارات عالية الطاقة وتصبح الذرات في حالة الإثارة (excited state). ولا يتم امتصاص الفوتونات من قبل المادة إلا إذا كانت

طاقاتها تزيد عن فرق الطاقة بين مدارات الإلكترونات لذرات تلك المادة ولذا تكون المواد شفافة لجميع الإشعاعات التي تقل تردداتها عن قيم محددة تتحدد من التركيب الذري لتلك المواد كما هو الحال مع الزجاج. أما التفاعل الثاني فهو الانبعاث التلقائي

(Spontaneous Emission) وفيها تقوم



الذرات المثارة بإشعاع موجات كهرومغناطيسية نتيجة

نزول الإلكترونات من المدارات عالية الطاقة إلى

المدارات منخفضة الطاقة. إن الإشعاع التلقائي الصادر

عن المادة المثارة يسمى إشعاعاً غير مترابط

(Noncoherent radiation) وذلك لأن

الإلكترونات تنزل من تلقاء نفسها وبطريقة عشوائية بين

مدارات الذرة المختلفة ولذلك فإن هذا الإشعاع يحتوي على عدد كبير جداً من الترددات وتعتمد مصادر الضوء العادية على ظاهرة

الانبعاث التلقائي في عملها. أما التفاعل الثالث فهو الانبعاث المستحث أو المحفز (Stimulated Emission) وفيها

تقوم الذرات المثارة بإشعاع موجات كهرومغناطيسية نتيجة نزول الإلكترونات من المدارات عالية الطاقة إلى المدارات منخفضة

الطاقة ولكن ليس بطريقة تلقائية وعشوائية كما في الانبعاث التلقائي بل نتيجة لحثها بإشعاع له تردد محدد. إن الإشعاع المستحث

الصادر عن المادة المثارة يسمى إشعاعاً متشاكه (Coherent) وذلك لأن الموجات الكهرومغناطيسية الناتجة عن نزول

الإلكترونات لها تردد (Frequency) وطور (Phase) يساويان تماماً تردد وطور الأمواج التي قامت بحث الإلكترونات على

الإشعاع ولذلك فإن هذا الإشعاع له تردد واحد من الناحية النظرية. ويمكن حساب تردد الإشعاع المنبعث من المادة من خلال

تقسيم فرق الطاقة بين المدارين الذي انتقل بينهما الإلكترون بثابت بلانك.

$$E_2 - E_1 = \Delta E = h\nu$$

4. شروط توليد الليزر:

إن المبدأ الرئيسي الذي يقوم عليه عمل الليزر هو ظاهرة الانبعاث المستحث المذكورة آنفاً وهناك شروط ثلاثة تلزم لكي يولد

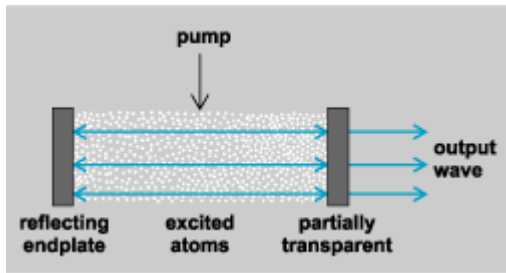
الليزر ضوءاً مترابطاً من خلال هذه الظاهرة.

الشرط الأول- التوزيع العكسي (Population inversion): وهو توفر ما يسمى بالتوزيع العكسي (المقلوب) **(Population inversion)** للإلكترونات في ذرات المادة التي ستولد الضوء والذي يعني أن عدد الإلكترونات في الحالة المثارة يجب أن يكون أعلى منها في الحالة غير المثارة.

الشرط الثاني- الوسط الفعال (active medium): ان شرط حدوث التوزيع العكسي هو وجود ما يسمى بالوسط الفعال والذي هو عبارة عن بلورة من مادة صلبة يتم ادخال ايونات فعالة فيها لغرض توليد الليزر. من أكثر بلورات الليزر الشائعة هي الياقوت (Ruby) والنيديميوم_ياك (Nd:YAG) والنيديميوم_زجاج (Nd:Glass) والالكسندرايت (Alexandrite) والتيتانيوم_ياقوت (Ti: Sapphire). كما يعتبر ليزر اشباه الموصلات من ليزرات الحالة الصلبة ولكنه لا يستخدم بلورة وانما تراكيب من اشباه الموصلات ويتم ضخها بواسطة التيار الكهربائي. ويشترط في مواد الوسط الفعال ان يكون عدد المدارات في حزمة التوصيل فيها **(conduction band)** ثلاثة أو أكثر وبحيث يوجد مدار شبه مستقر **(metastable)** بين المدار منخفض الطاقة والمدار عالي الطاقة.

الشرط الثالث- توفر مصدر ضخ: اما الشرط الثالث فهو توفر مصدر يقوم بضخ الإلكترونات **(Pumping)** من المدارات منخفضة الطاقة (غير المثارة) إلى المدارات عالية الطاقة (المثارة) وذلك للحصول على التوزيع المقلوب للإلكترونات.

الشرط الرابع- التغذية الراجعة الموجبة: أما الشرط الرابع فهو وجود نظام تغذية راجعة موجبة **(Positive feedback)** لكي



يعمل الليزر كمذبذب **(Oscillator)** يقوم بتوليد تردد الضوء المطلوب وغالبا ما يتم استخدام المرايا **(Mirrors)** للحصول على هذه التغذية الراجعة. وعلى هذا فإن الليزر يعمل من خلال ضخ الإلكترونات باستخدام مصدر ضخ خارجي كالضوء أو التيار الكهربائي من المدار الأدنى إلى

المدار الأعلى ومن ثم تهبط الإلكترونات المثارة من خلال الانبعاث التلقائي من المدار الأعلى إلى المدار شبه المستقر **(metastable state)** والذي يقع بين المدارين الأدنى والأعلى حيث تبدأ الإلكترونات بالتراكم في هذا المدار لتنتج التوزيع المقلوب المنشود. وإذا ما مر فوتون ضوئي بتردد محدد على المادة وهي في وضع التوزيع المقلوب فإنه سيحث بعض الإلكترونات الموجودة في المدار شبه المستقر للنزول إلى المدار الأدنى منتجة عددا من الفوتونات الضوئية لها نفس تردد وطور واتجاه الفوتون الذي قام بحثها أي أن الضوء المتولد سيكون له تردد واحد أي أنه أحادي اللون وذلك من الناحية النظرية. وتستخدم

المرايا لعكس بعض الفوتونات المتولدة لتمر من خلال ذرات المادة الفعالة لتوليد مزيدا من الفوتونات التي لها نفس الخصائص. وعادة ما تكون أحد المرايا ذات معامل انعكاس يقرب من الواحد وذلك لتعكس جميع الضوء الساقط عليها بينما يكون معامل انعكاس المرآة الثانية أقل من واحد وذلك لتسمح لجزء من الضوء المتولد للخروج منها لاستخدامه في التطبيقات المختلفة. وبما أن الفوتونات المستحثة لها نفس تردد الفوتونات التي قامت بحثها وتسير بنفس اتجاه سيرها فإن ضوء الليزر الناتج سيكون أحادي اللون تقريبا ويسير باتجاه واحد وذلك على العكس من طبيعة ضوء المصادر الأخرى. ويخرج الضوء المتولد من الليزر في العادة إما على شكل نبضات (**pulsed laser**) أو على شكل موجة مستمرة (**continuous wave laser**) والذي يتحدد من التركيب الذري للمادة الفعالة ونوع وكمية الضخ المستخدم وكذلك طريقة تركيب الليزر.

5. اجزاء الليزر

ومما ورد أنفا نستنتج انه لتوليد الليزر يتطلب جهاز يتألف من ثلاثة أجزاء رئيسية، هي 1- مصدر الطاقة 2- مادة تسمى الوسط الفعال 3- تركيب يغلف الوسط الفعال يسمى الفجوة البصرية. ويؤدي مصدر الطاقة وظيفة توفير التيار الكهربائي أو الضوء أو أي شكل آخر من أشكال الطاقة. وتمتص ذرات الوسط الفعال الطاقة، وتخزنها لفترة، ثم تطلقها في شكل ضوء. ويحفظ بعض هذا الضوء ذرات أخرى لإطلاق طاقتها، ويعوّض هذا الضوء بإضافة مزيد من الضوء إلى الضوء الحافظ، حيث تعكس مرأتان مثبتتان على طرفي الفجوة البصرية الضوء مرة أخرى إلى الوسط الفعال، ويسبب الضوء المنعكس انطلاق الضوء من مزيد من الذرات وبذلك يقوى الضوء، ويبرز جزء منه من الليزر ويبرز جزء منه من الليزر في شكل حزمة رفيعة. وبعض الأحزمة ترى بالعين المجردة، بينما تتكون أحزمة أخرى من أشكال غير مرئية من الإشعاع.

واجب بيتي/

1. ماذا يسمى التركيب المؤلف من المرايا المستخدم لمضاعفة الفوتونات داخل جهاز الليزر؟

2. بين كيف يتم قياس شدة الليزر من خلال معرفة قدرة جهازه بالواط.

نهاية المحاضرة

محاضرة 2- مفاهيم أساسية في عمل الليزر

في المحاضرة السابقة تم التطرق الى مفاهيم عامة تخص موضوع الليزر وكيفية توليده وخواصه. في هذه المحاضرة سيتم تفصيل تلك المفاهيم بصورة اعمق واكثر تفصيلاً.

تفاعل الإشعاع مع المادة:

عند سقوط اشعة ضوئية على سطح معدن فإن طاقة الفوتون الساقط على سطح معدن بتردد (ν) تتناسب طردياً مع تردده، وبالتالي $E=h\nu$. هذه الطاقة لاحقاً تعطى الى الكترون ذرة المعدن المعرض للفوتون ليكتسب الالكترون طاقة كافية لتخليصه من القوة المقيدة له على سطح المعدن، والتي تسمى دالة الشغل ϕ . وفي هذه الحالة يكتسب الالكترون طاقة حركية مقدارها $\frac{1}{2}mv^2$ ليكون مقدار الطاقة الكلية للانبعث الكهروضوئي هو:

$$E = h\nu = \phi + \frac{1}{2}mv^2$$

مثال/ ليزر ايون غاز الارغون له طول موجي ($\lambda=488 \text{ nm}$) يسقط على سطح معدن ذو دالة شغل ($\phi=2.2\text{eV}$). احسب الطاقة الحركية العظمى للانبعث الكهروضوئي.

الحل/

$$E = h\nu = \phi + \frac{1}{2}mv^2$$

حيث m كتلة الالكترون ($9.109 \times 10^{-31} \text{ kg}$) و ν سرعته.

إذاً طاقة الفوتون الساقط هي:

$$\frac{hc}{\lambda} = \frac{6.626 \times 10^{-34} \text{ J.s} \times 2.998 \times 10^8 \text{ ms}^{-1}}{488 \times 10^{-9}} = 4.07 \times 10^{-19}$$

دالة الشغل هي:

$$\phi = 2.2 \text{ eV} = 2.2 \times 1.6 \times 10^{-19} = 3.52 \times 10^{-19} \text{ J}$$

لذلك سيكون مقدار الطاقة الحركية العظمى للانبعث الكهروضوئي (كهروضوئي) هو :

$$(4.07 - 3.52) \times 10^{-19} = 0.55 \times 10^{-19} J = 0.34 eV$$

معادلات انشتاين للامتصاص والانبعث الضوئي:

بين انشتاين ان العمليات الثلاثة (الامتصاص، الانبعث الذاتي والانبعث المحفز) للاشعاع تكون مترابطة رياضياً فيما بينها، بحيث ان الانتقالات الى الاعلى ($E_1 \rightarrow E_2$) يجب ان تساوي الانتقالات الى الاسفل ($E_2 \rightarrow E_1$) للنظام الذري في حالة التوازن الحراري. وكما مر في المحاضرة السابقة ان تردد الفوتون المنبعث نتيجة هبوط الذرة من مستوى طاقة اعلى الى مستوى طاقة اقل هو:

$$\nu_{21} = (E_2 - E_1)/h \dots \dots \dots (2.1)$$

اذا كان لدينا N_1 من الذرات في مستوى طاقة E_1 ، فسيكون معدل الامتصاص المحفز هو:

$$N_1 \rho_\nu B_{12} \dots \dots \dots (2.2)$$

حيث ρ_ν كثافة الطاقة للفوتون الممتص ($\rho_\nu = nh\nu$) (n عدد الفوتونات لوحدة الحجم). B_{12} معامل ثابت لزوج معين من مستويات الطاقة.

وبالمثل في حالة وجود N_2 من الذرات في مستوى طاقة E_2 ، فسيكون معدل الانبعث المحفز هو:

$$N_2 \rho_\nu B_{21} \dots \dots \dots (2.3)$$

حيث B_{21} ثابت لزوج مستويات الطاقة المتضمنة للانبعث.

معدل الانبعث التلقائي يعتمد على المعدل الزمني لبقاء الذرة في حالة التهيج τ_{21} (في المستوي المتهيج E_2).

معدل الانبعث الذاتي

$$N_2 A_{21} \dots \dots \dots (2.4)$$

حيث الثوابت A_{21} و B_{21} تسمى معاملات انشتاين، والعلاقات التي تربط بين هذه المعاملات للنظام الذري في حالة التوازن الحراري هي:

$$N_1 \rho_\nu B_{12} = N_2 \rho_\nu B_{21} + N_2 A_{21} \dots \dots \dots (2.5)$$

ومنها يكون:

$$\rho_\nu = \frac{A_{21}/B_{21}}{(B_{12}N_1/B_{21}N_2) - 1} \dots \dots \dots (2.6)$$

العدد N_j من الذرات في المستوي j (او ما يسمى بالتأهيل) لمستويات طاقة مختلفة E_j لنظام في حالة توازن حراري يعطى بواسطة توزيع بولتزمان الاحصائي.

$$N_j = N_0 \frac{\exp(-E_j/KT)}{\sum_i \exp(-E_i/KT)} \dots \dots \dots (2.7)$$

حيث N_0 العدد الكلي للذرات و E_j هي الطاقة للمستوى j . ومن المعادلة اعلاه، يكون معدل التأهيل N_1 و N_2 في المستويات E_1 و E_2 هو:

$$\frac{N_1}{N_2} = \exp[(E_2 - E_1)/KT] \dots \dots \dots (2.8)$$

وبتعويض معادلة (2.8) في معادلة (2.5) واستخدام معادلة (2.1) نحصل على :

$$\rho_\nu = \frac{A_{21}/B_{21}}{(B_{12}/B_{21} \exp(h\nu/KT) - 1)} \dots \dots \dots (2.9)$$

وبما ان النظام الذري في حالة توازن، فإن الإشعاع الذري يجب ان يكون مماثل لإشعاع الجسم الأسود، والذي يمكن ان يوصف بواسطة المعادلة التالية:

$$\rho_\nu = \frac{8\pi h\nu^3}{C^3} \left(\frac{1}{\exp(h\nu/KT) - 1} \right) \dots \dots \dots (2.10)$$

وبمقارنة معادلة (2.9) مع (2.10) نحصل على :

$$B_{12} = B_{21} \dots \dots \dots (2.11)$$

$$A_{21} = \frac{B_{21} 8\pi h\nu^3}{C^3} \dots \dots \dots (2.12)$$

وهذه المعادلتين الأخيرتين تعرفان بمعادلات انشتاين. ومن معادلة (2.12) نلاحظ ان النسبة بين الانبعاث التلقائي والانبعاث المحفز يمكن حسابها لزوج من مستويات الطاقة في حالة التوازن الحراري مع الاشعاع. وهذه النسبة R تعطى بالمعادلة الآتية:

$$R = \frac{N_2 A_{21}}{N_2 B_{21} \rho_\nu} = \frac{8\pi h\nu^3}{\rho_\nu C^3} \dots \dots \dots (2.13)$$

وبتعويض قيمة ρ_ν من معادلة (2.8) نحصل على:

$$R = \exp\left(\frac{h\nu}{KT}\right) - 1 \dots \dots \dots (2.14)$$

لذلك فتحت شروط التوازن الحراري، معدل الانبعاث التلقائي يكون اكثر احتمالية من معدل الانبعاث المحفز. لذا فالحصول على ليزر، يجب تحقيق تخطي التوازن الحراري، اي ان تكون كثافة التأهيل في المستوى الاعلى للطاقة تزيد عنها في مستوى الطاقة الاقل. وهذا هو مايسمى بالتأهيل العكسي.

Quiz/

Calculate the maximum value of the work function of a photocathode which could be used in a photomultiplier to detect green line of the HeNe laser of wavelength of 543.5 nm.

Solution/

The maximum value of the work function of such a photocathode is when the incident photon impart its energy to a single electron giving it only amount of energy ϕ , the work function. i.e.

$$E = h\nu = \phi + \frac{1}{2}mv^2 = \phi_{max}$$

The maximum work function then is:

$$\phi_{max} = \frac{hC}{\lambda} = \frac{6.626 \times 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s} \times 2.998 \times 10^8 \text{ m} \cdot \text{s}}{543.5 \times 10^{-9}} = 3.66 \times 10^{-19} \text{ J} \text{ or } 2.29 \text{ eV}$$

اسئلة خارجية محلولة:

In Young's experiment for interference, the separation of neighboring bright fringes is approximately $\lambda D/d$, where λ is the wavelength of the light used, D the distance from light sources to screen and d is the separation of the sources. Given that the sources are 2 mm apart and the screen is 0.85 m apart from the sources, find the fringe spacing for the red line of a HeNe laser ($\lambda = 632.8 \text{ nm}$).

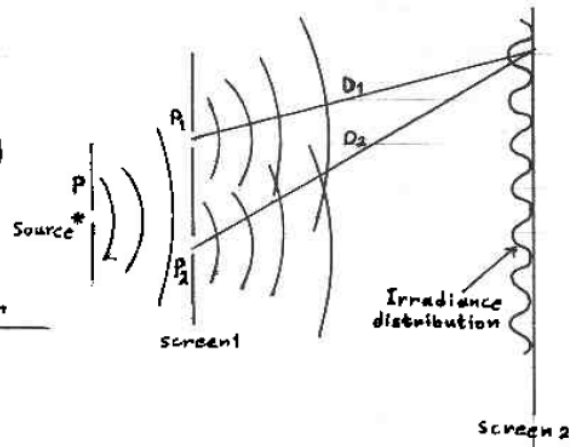
Solution:

The separation of neighboring bright fringes is

$$L = \frac{\lambda D}{d}$$

$$= \frac{632.8 \times 10^{-9} \text{ m} \times 0.85 \text{ m}}{2 \times 10^{-3} \text{ m}}$$

$$= 0.27 \text{ mm}$$

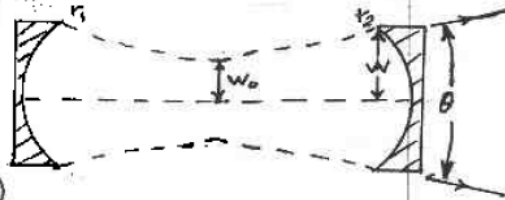


- 5 Calculate the Gaussian beam divergence of HeNe laser ($\lambda = 633 \text{ nm}$) which has a confocal cavity with a minimum beam radius (waist) $w_0 = 0.22 \text{ mm}$.

Solution:

The laser beam divergence is given by

$$\begin{aligned} \theta_{\text{confocal}} &= \sin^{-1} \left(\frac{\lambda}{\pi w_0} \right) \\ &= \sin^{-1} \left(\frac{633 \times 10^{-9} \text{ m}}{\pi \times 2.2 \times 10^{-4} \text{ m}} \right) \\ &= 0.916 \text{ mrad} \\ &\quad \left(\text{rad} = \frac{180}{\pi} \text{ degree} \right) \\ &= 0.052^\circ \end{aligned}$$



- 6 Calculate the beam divergences in a semiconductor (GaAs) laser ($\lambda = 900 \text{ nm}$) whose active region has cross-sectional dimensions of $3 \mu\text{m} \times 10 \mu\text{m}$, perpendicular to the plane of the junction.

Solution:

An aperture of dimension d gives rise to an angular divergence given by

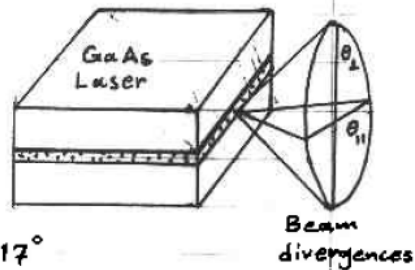
$$\theta = \sin^{-1} (k\lambda/d),$$

where k is a number of order unity ($k=1$).

therefore,

$$\theta_{\perp} = \sin^{-1} \left(\frac{900 \times 10^{-9} \text{ m}}{3 \times 10^{-6} \text{ m}} \right) = 0.3 \text{ rad} = 17^\circ$$

$$\theta_{\parallel} = \sin^{-1} \left(\frac{900 \times 10^{-9} \text{ m}}{10 \times 10^{-6} \text{ m}} \right) = 0.09 \text{ rad} = 5.2^\circ$$



1.7 Compare the coherence lengths of conventional and laser radiation sources.

If the radiation emitted from a low-pressure Sodium lamp with a typical linewidth of Sodium D lines (both lines taken together) at $\lambda = 589 \text{ nm}$ is $5.1 \times 10^{11} \text{ Hz}$, and if the laser radiation at $\lambda = 633 \text{ nm}$ emitted from a HeNe laser operating in a single mode with linewidth of 1 MHz .

Solution:

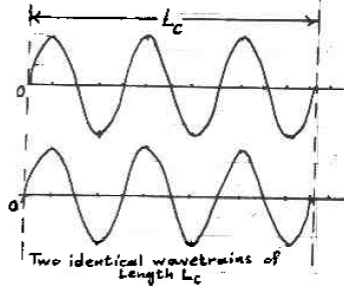
The coherence time ($t_c = L_c/c$) is the time taken for a source to emit a wavelength of length L_c where c is the velocity of light.

The coherence time is related to the linewidth of the emission ($\Delta\nu$) via the equation

$$t_c = \frac{1}{\Delta\nu}$$

$$t_c = \frac{1}{5.1 \times 10^{11} \text{ Hz}} = 2 \times 10^{-12} \text{ s}$$

$$\text{then, } L_c = c t_c = 3 \times 10^8 \text{ ms}^{-1} \times 2 \times 10^{-12} \text{ s} \\ = 6 \times 10^{-4} \text{ m} = 0.6 \text{ mm}$$



We may contrast these values with those applicable to the HeNe laser.

If the laser is operating in a single mode stabilized to 1 MHz , then, the coherence time is,

$$t_c = \frac{1}{1 \times 10^6 \text{ Hz}} = 1 \times 10^{-6} \text{ s}$$

$$\text{then, } L_c = 3 \times 10^8 \text{ ms}^{-1} \times 10^{-6} \text{ s} = 300 \text{ m}$$

Now if the HeNe laser is operating in many modes, with linewidth is about 1500 MHz , giving a coherence length of

$$L_c = 3 \times 10^8 \text{ ms}^{-1} \times \frac{1}{1500 \times 10^6 \text{ s}^{-1}} = 0.2 \text{ m}$$

then, the coherence length is some 1500 times less.

1.8 Calculate the brightness of a laser beam from a HeNe laser with an output of 5 mW, and a beam divergence of 5.2×10^{-5} rad. If the radius of the laser spot is 0.3 mm.

Solution:

Brightness is defined as the power emitted per unit area per unit solid angle.

The beam divergence 5.2×10^{-5} rad corresponds to a solid angle of $(\pi \times \theta^2)$.

$$\Omega = \pi \theta^2 = \pi (5.2 \times 10^{-5})^2 = 8.5 \times 10^{-9} \text{ sr.}$$

The laser spot area is $(\pi \times r^2)$,

$$A = \pi r^2 = \pi (0.3 \times 10^{-3} \text{ m})^2 = 2.8 \times 10^{-7} \text{ m}^2.$$

The brightness of the laser beam is,

$$B = \frac{P}{A \times \Omega} = \frac{5 \times 10^{-3} \text{ W}}{(2.8 \times 10^{-7} \text{ m}^2)(8.5 \times 10^{-9} \text{ sr})} = 2 \times 10^{12} \text{ W m}^{-2} \text{ sr}^{-1}.$$

For comparison purposes the brightness of the sun is a mere $1.3 \times 10^6 \text{ W m}^{-2} \text{ sr}^{-1}$.

Note: Brightness values as high as $10^{21} \text{ W m}^{-2} \text{ sr}^{-1}$ have been achieved using an Nd:glass laser followed by optical amplifiers.

1.9 Consider a 1 mW HeNe laser ($\lambda = 633 \text{ nm}$) with a focusing lens of F number equal 1. Determine the power-per unit area of the focusing laser beam.

Solution:

All laser beams possess a small degree of divergence. The Gaussian laser beam will diverge (spread) at comparatively large distances from the laser output.

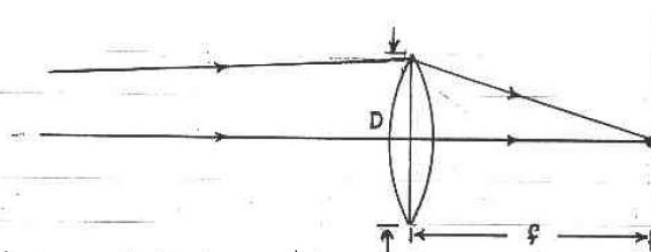
A suitable focusing (converging) lens inserted into the diverging beam reverses the situation, that is to produce a converging beam that is focused at distance nearly equal to f , (the focal length of the lens).

The focused beam radius is given by

$$r_s = \frac{\lambda}{\pi} F,$$

where F is known as the F number of the lens and is given by $F = f/D$,

where f and D are the focal length and diameter of the lens.



The power per unit area (circle) is equal to

$$\begin{aligned} \frac{P}{A} &= \frac{P}{\pi r_s^2} = \frac{P}{\pi \left(\frac{\lambda}{\pi} F\right)^2} = \frac{\pi P}{4 \lambda^2 F^2} \\ &= \frac{3.14 \times (1 \times 10^{-3} \text{ W})}{4 \times (633 \times 10^{-9} \text{ m})^2 \times (1)^2} = 2 \times 10^9 \text{ W m}^{-2} \end{aligned}$$

2.1 Calculate the ratio of the rates of spontaneous and stimulated emission (R) for the light emitted by an electric discharge in a gas such as Neon in the Helium-Neon (HeNe) laser. If the discharge temperature is 370 K for the red line produced by this laser, which has a frequency of $\nu = 4.74 \times 10^{14}$ Hz.

Solution:

The ratio of the rates of spontaneous and stimulated emission is given by the Eq;

$$R = \frac{N_2 A_{21}}{N_2 B_{21} \rho_{\nu}}$$

where, A_{21} , B_{21} are constant called Einstein coefficients and the relation ship between them is,

$$A_{21} = B_{21} \frac{8\pi h \nu^3}{c^3},$$

N_2 is the atoms per unit volume in energy level E_2 , and

ρ_{ν} is the energy density of such photons and can be described by the Eq;

$$\rho_{\nu} = \frac{8\pi h \nu^3}{c^3} \left(\frac{1}{\exp(h\nu/KT) + 1} \right)$$

Substituting for, A_{21} and ρ_{ν} Eqs, in the ratio Eq., then gives

$$R = \exp\left(\frac{h\nu}{KT}\right) - 1$$

$$R = \exp\left(\frac{6.63 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s} \times 4.74 \times 10^{14} \text{ s}^{-1}}{1.38 \times 10^{-23} \text{ J}\cdot\text{K}^{-1} \times 370 \text{ K}}\right)$$

$$R = e^{61.5}$$

$$R \approx 5 \times 10^{26}$$

- 2/2 In a material at 300 K two energy levels have a wavelength separation of $1 \mu\text{m}$. Determine
- the ratio of upper to lower level population densities when the material is in thermal equilibrium.
 - the effective temperature when the levels are equally populated;
 - the effective temperature when the upper level is twice as densely populated as the lower.

Solution:

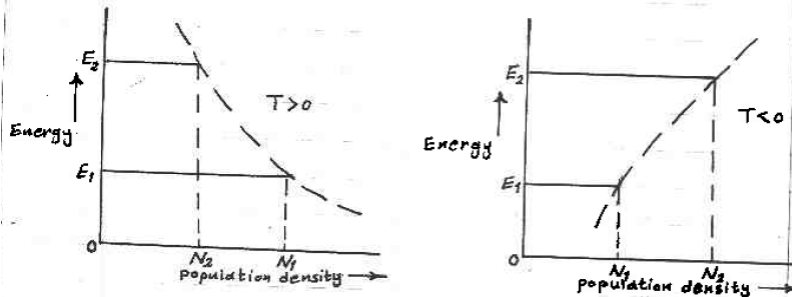
At normal room temperature, the lower energy level N_1 in a material is more densely populated than a higher energy level N_2 according to the Boltzmann equation as

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{e^{-E_1/kT}}{e^{-E_2/kT}} = e^{(E_2 - E_1)/kT}$$

or

$$T = \frac{(E_2 - E_1)}{k \ln(N_1/N_2)}$$

and since $E_2 > E_1$ and $N_1 > N_2$, the temperature is positive as illustrated in Fig.



However, it is possible under certain conditions to make $N_2 > N_1$ with $E_2 > E_1$. This is known as population inversion and from the expression for T above, it will be seen that T has a negative value and the effect is therefore equivalent to a negative temperature. This is illustrated in Fig.

$$(a) \quad \frac{N_2}{N_1} = \frac{e^{-E_2/KT}}{e^{-E_1/KT}}$$

and for transitions between energy levels $\lambda = hc/(E_2 - E_1)$. Hence

$$\frac{(E_2 - E_1)}{KT} = \frac{hc}{\lambda KT} = \frac{6.626 \times 10^{-34} \text{ Js} \times 3 \times 10^8 \text{ m s}^{-1}}{10^{-6} \text{ m} \times 1.38 \times 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \times 300 \text{ K}} = 48.01$$

with $N_2/N_1 = e^{-48.01} \approx 10^{-21}$

$$(b) \quad N_2/N_1 = e^{-(E_2 - E_1)/KT} = 1$$

or $\frac{-(E_2 - E_1)}{KT} = \ln 1 = 0$

and $T \rightarrow \pm \infty$

$$(c) \quad N_2/N_1 = e^{-(E_2 - E_1)/KT} = 2$$

or $\frac{-(E_2 - E_1)}{KT} = 0.693$

with $T = \frac{-6.626 \times 10^{-34} \text{ Js} \times 3 \times 10^8 \text{ m s}^{-1}}{10^{-6} \text{ m} \times 1.38 \times 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \times 0.693} \approx -21000 \text{ K}$

- 2.3 For a system in thermal equilibrium calculate the temperature at which the rates of spontaneous and stimulated emission are equal for a wavelength of $10 \mu\text{m}$, and the wavelength at which these rates are equal at temperature of 4000 K .

Solution:

At $\lambda = 10 \mu\text{m}$ and $R = 1$

$$R = \exp\left(\frac{hc}{\lambda KT}\right) = 1, \text{ then solve for } T, \text{ to get } T = 2018 \text{ K}$$

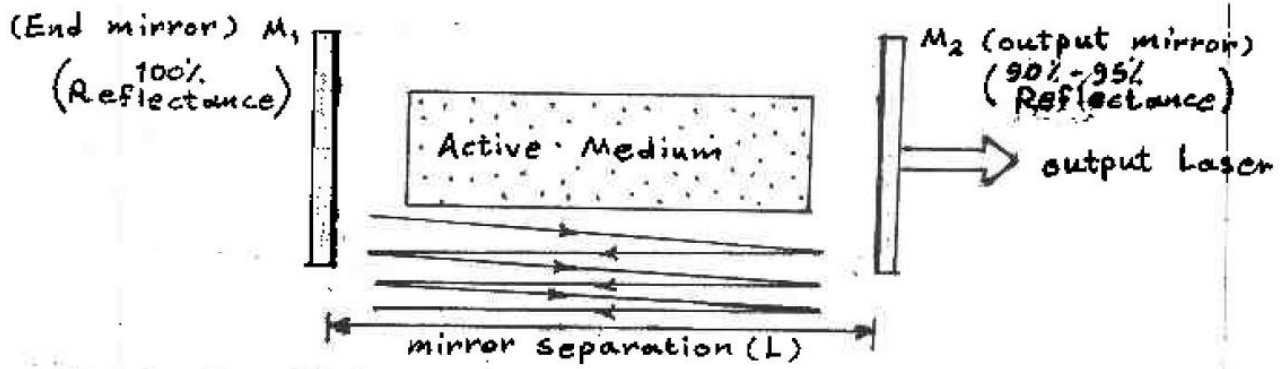
For $T = 4000 \text{ K}$ and $R = 1$

$$R = \exp\left(\frac{hc}{\lambda KT}\right) = 1, \text{ then solve for } \lambda, \text{ to get } \lambda = 5.2 \mu\text{m}$$

20

محاضرة 3- المران الضوئي Optical Resonator

المران الضوئي جهاز يلعب دوراً مهماً في عملية توليد الليزر، وهو يالف من مجموعة من المرايا المرصوفة داخل الوسط الليزري ليزود الليزر بتغذية ضوئية خلفية. تقوم المرايا بعكس الفوتونات المتولدة في الوسط لتنعكس عدد من ملايين من المرات في الثانية ذهاباً وإياباً بين المرآة الخلفية التي تكون عاكسة للضوء بنسبة 100% والمرآة الأمامية تتراوح نفاذيتها بين (5%-1%). يسمى المران أيضاً بالفجوة الضوئية Optical cavity. الغرض الرئيسي من استخدام المران هو ان معدل كسب الضخ Pumping gain من الوسط الفعال يكون قليل عادة، لذلك يكون مقدار التكبير (التضخيم) للشعاع الضوئي المار خلال الوسط اقل ما يكون. لذا فإن وضع الوسط الفعال بين مرآتين سوف يزيد من انعكاسات الضوء وبالتالي زيادة كمية الاشعاع الضوئي لوحدة الزمن وبالتالي زيادة مقدار التضخيم لمئات المرات مما يزيد الكسب وبالتالي يعمل على توليد الليزر. الشكل 1-3 ادناه يمثل تركيب المران.

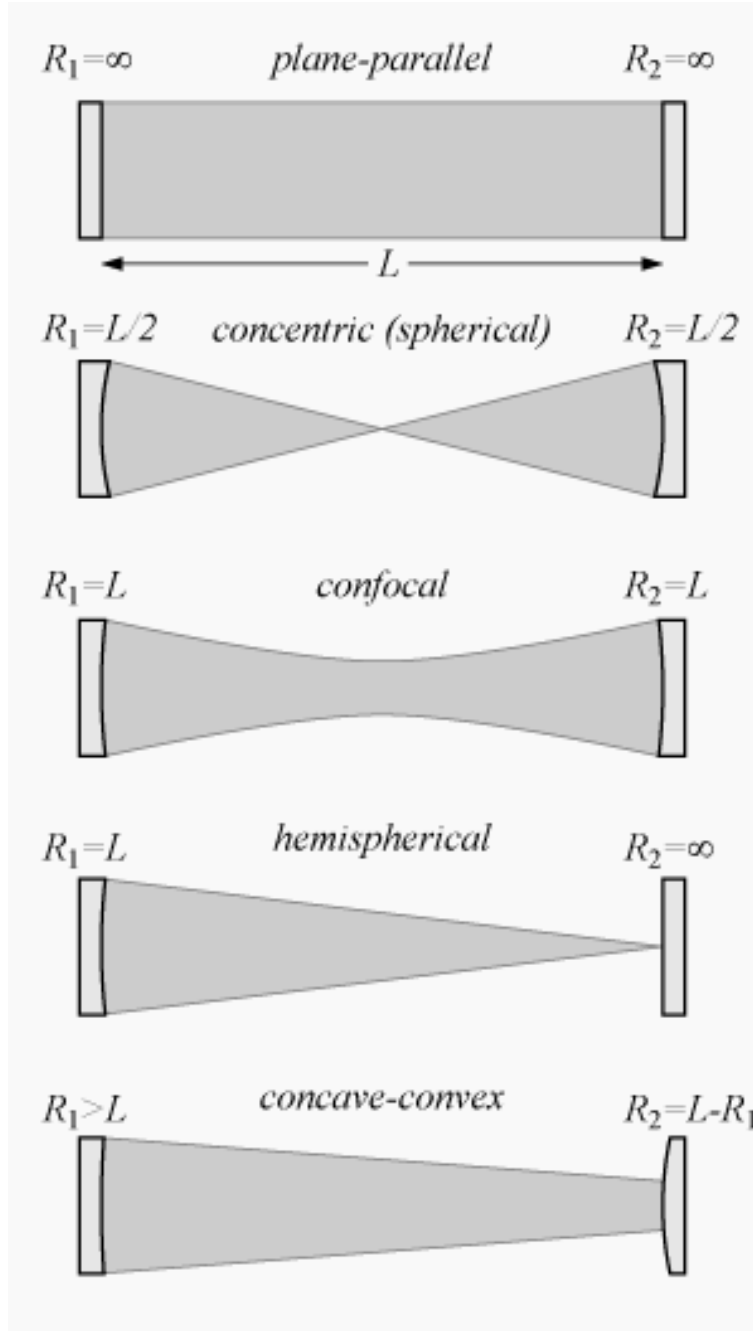


شكل 1-3 تركيب المران

انواع المران

تتعدد تشكيلات المران تبعاً لطبيعة التطبيق المستخدم فيه جهاز الليزر وكفاءته. فالمران في ابسط اشكاله يتألف من مرآتين مستويتين متوازيتين تسمى (مران فاري بيروت) وهو المبين في الشكل (1-3) اعلاه.

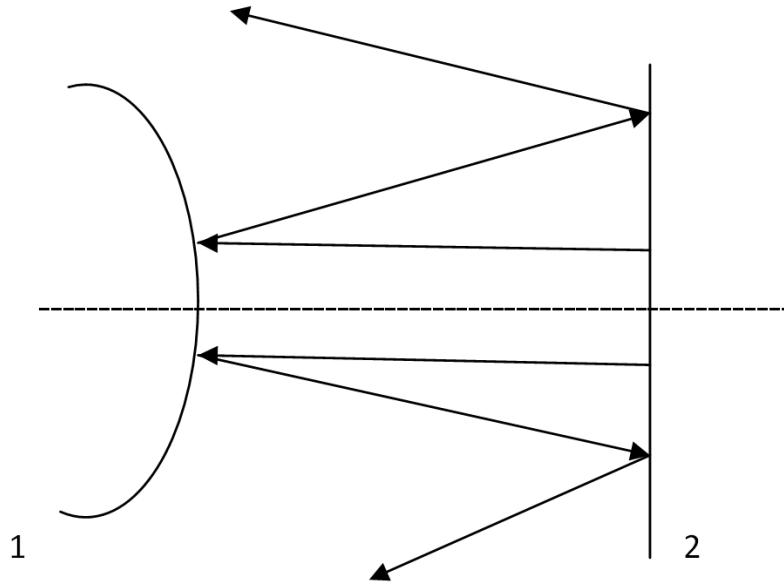
فعلى سبيل المثال اذا استبدلت المرآتان المستويتان بمرآتين كرويتين مقعرتين مفصولة بمسافة قريبة جداً الى نصف قطر التكور للمرآتين، فسوف نحصل على المران متحد البؤرة. نقاط اتحاد البؤرة تكون تقريباً كلاهما واقعة على محور مركز التكور بين المرآتين. اذا تم استبدال احدي المرآتين الكرويتين بمرآة مستوية، فإن الفجوة (المران) في مثل هذه الحالة تسمى بالفجوة نصف الكروية، او نصف متحدة المركز. كلا النوعين الاخيرين من تشكيلات المران تمثل طريقة اسهل للتركيب ونتاج الليزر مما في المرايا المستوية. فجوات الليزر يمكن ان تكون مستقرة، شبه مستقرة او غير مستقرة اعتماداً على قابلية الشعاع للانعكاس بالقرب من المحور البصري نسبياً. الشكل (2-3) يوضح انواع فجوات الليزر (تراكيب المران).



شكل (2-3) التراكيب المختلفة للمران

استقرارية المران :

ان المران الكروي بصورة عامة يحوي مرآتين كرويتين اما ان تكون R نصف قطر تكور المرآة موجبا للمرآة المقعرة وسالبا للمحدبة وصفرأ للمستوية وهذا ما يؤثر على خسارة الحيوذ وعدد صيغ التذبذب وتردددها وسعتها وبذلك يكون المران أما مستقر والذي يكون فيه تقعر المرآتين بشكل يحفظ فيه الضوء متمركزاً بالقرب من محور المران , أما المران غير المستقر ففيه تكون أشعة الضوء تواصل حركتها بعيداً عن محور المران فينتج عنها خسارة والشكل رقم (3-3) لمران غير مستقر .



شكل (3-3) مخطط مبسط للمرنان غير المستقر

ان استقرارية المرنان تخضع للمقادير R_1, R_2, L والشرط هو :

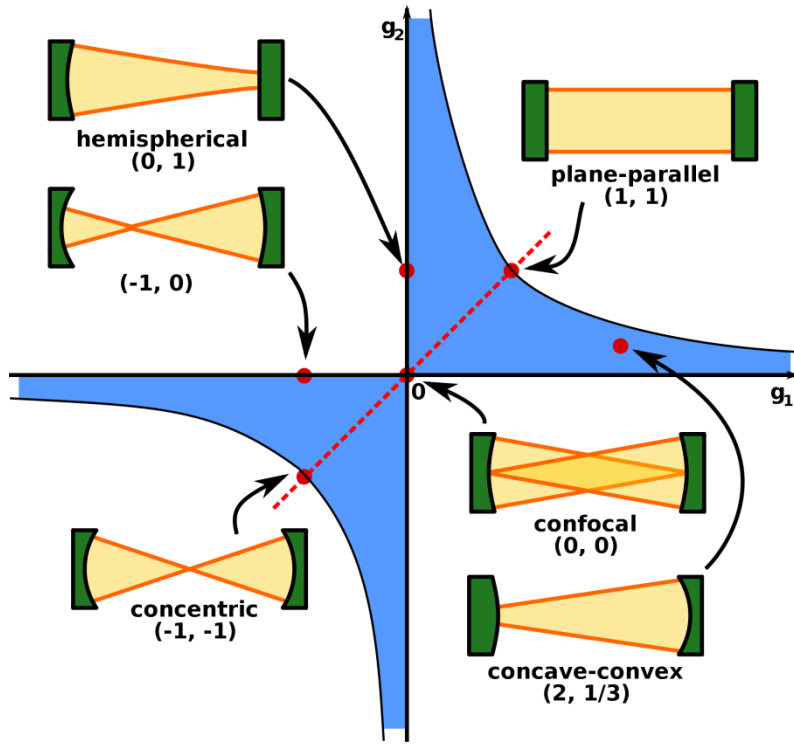
$$0 \leq g_1 g_2 \leq 1 \quad \dots \dots (3 - 1)$$

اذ ان g_1

$$g_1 = 1 - L/R_1 \quad \dots \dots (3 - 2)$$

$$g_2 = 1 + L/R_2 \quad \dots \dots (3 - 3)$$

ويمكن تمثيل شرط الأستقرار بمخطط يعرف بمخطط الأستقرار كما يوضحه الشكل (3-4) , تكون فيه g_1 على محور السينات و g_2 على محور الصادات , ثم نرسم منحنى الحدود $g_1 g_2 = 1$ والمناطق المظلمة تحقق الشرط (تخضع لمرنان مستقر) وخارج المنطقة المظلمة تخضع لمرنان غير مستقر . أما الخط المستقيم المنقط والذي يصنع زاوية مقدارها (45°) مع محوري (g_1) و (g_2) فيمثل أعداد المرنان التي تملك مرآتيهما نصف قطر تكور متساوي , ويظهر الشكل انواع المرنان وموقع نقاط الأستقرار العظمى لكل نوع .



شكل (4-3) مخطط الاستقرار للمرنان

مثال/ ابحث استقرارية مرنان كروي ذا مرأتين بنصف قطر تكور (R) احدهما مقعرة والأخرى محدبة , اذا كانت المسافة بينهما (L) كالآتي : 1. $L=2R$ 2. $L=R$ 3. $L=R/2$

الحل/

$$1. g_1 g_2 = (1 - L/R_1)(1 + L/R_2) = (1 - 2R/R)(1 + 2R/R) = -3$$

$$\therefore g_1 g_2 < 0$$

فالمرنان غير مستقر

$$2. g_1 g_2 = (1 - L/R_1)(1 + L/R_2) = (1 - R/R)(1 + R/R) = 0$$

المرنان مستقر حدياً

$$3. g_1 g_2 = (1 - R/2R)(1 + R/2R) = (1/2)(3/2) = 3/4$$

المرنان مستقر

اسئلة ومسائل

- 1/:** مرنان يتألف من مرآة محدبة نصف قطرها R_1 يساوي متر ومرآة مقعرة نصف قطرها R_2 يساوي 1.5 m , ما هو مدى القيم التي يمكن أن تتخذها المسافة بين المرآتين ليبقى هذا المرنان مستقراً ؟
- 2/:** أعطيت لك مرآتين بنصفي قطري تكور $r_1=50\text{cm}$ و $r_2=100\text{cm}$, احسب المسافات بين المرآتين والتي تعطي استقراراً حدياً للمرنان وما هو مدى المسافة بين المرآتين لكي يكون المرنان مستقراً.
- 3/:** ما الفرق بين التشاكة الفضائي والزمني ؟ ومت يكون التشاكة تاماً ؟
- 4/:** اثبت بالمعادلات ان الليزر أسطع من الشمس .
- 5/:** أي صفة لليزر تحدد استخدامه في قياس بعد القمر عن الأرض ؟ كيف؟
- 6/:** شعاع ليزر ايون الاركون ذو الطول الموجي (488nm) سقط على سطح مادة تمتلك دالة شغل مقدارها (2.2eV). احسب اعظم طاقة حركية للالكترونات المنبعثة؟

نهاية المحاضرة

عامل الجودة (النوعية) للمرنان

عامل النوعية للمرنان يعرف بأنه قابلية الفجوة المرنان (الفجوة البصرية) على خزن الطاقة الكهرومغناطيسية بداخله.

عامل النوعية يتناسب مع نسبة الطاقة المخزونة داخل الموجة الواقفة والطاقة الضائعة من الموجة خلال مسار كامل للشعاع بين المرايا

عامل النوعية العالي يعني ان الطاقة تخزن بشكل افضل داخل الفجوة

اما اذا كان عامل النوعية واطئ فهذا يعني ان الطاقة تشع من الفجوة بصورة سريعة

كمثال على ذلك، عندما تكون كلتا المرآتين تمتلك انعكاسية عالية، فهذا معناه ان قيمة معامل النوعية عالية لهذا المرنان

اما عندما تكون مرايا المرنان واطئة الانعكاسية، فإن الاشعاع سوف يشع خلال هذه المرآة، ويكون معامل النوعية واطيء

عامل النوعية للمرنان البصري يعتمد على التردد الرنيني ν_0 والمعدل الزمني للقدرة الضائعة I لكل رحلة ذهاب واياب للشعاع، وزمن الرحلة T_{rt} .

$$Q = \frac{2\pi\nu_0 T_{rt}}{I}$$

محاضرة 4- الضخ في منظومات الليزر

الضخ: هو عملية ضخ ذرات المادة من المستويات ذات الطاقة الواطئة الى المستويات الأعلى. وتعتمد طريقة الضخ للمنظومة على :-

1. طبيعة الوسط الفعال (صلب، سائل او غازي).
2. نمط التشغيل (مستمر او نبضي).
3. طبيعة عنصر الضخ (كهربائي، كيميائي او ضوئي).
4. عرض نطاق (طيف) الامتصاص لشعاع الضخ من قبل الوسط الفعال الذي يجب ان يمتص الاشعاع بشكل جيد.

طرق الضخ:

هنالك طرق ضخ مختلفة تختلف باختلاف مصدر الطاقة اللازم لتوليد التأهيل العكسي لمستويات الطاقة او نطاقها للذرة او الجزيئة او الايون ضمن احدى خطط الضخ المستخدمة. فللحصول على انبعاث محفز في مدى الضوء المرئي لابد من توفير التأهيل العكسي لمستويي طاقة في الوسط الفعال المطلوب اثارته. ويتم هذا وفق خطة ضخ معينة لضخ الطاقة من مستوى طاقة واطئ الى مستوى طاقة اعلى. ومن اهم طرق الضخ :-

1. الضخ البصري:

ويستخدم مصدراً للموجات الكهرومغناطيسية (مصدر ضوئي) ذا قدرة عالية وهي الطريقة المعتمدة في ليزر الحالة الصلبة وليزر الحالة السائلة.

حيث يسלט ضوء ذو شدة عالية من مصباح يحتوي على غاز معين (غاز الزينون، الكربتون او النيتروجين) على المادة المراد تهيجها من مستوى طاقة الاوطأ الى الاعلى. ويعتمد استعمال نوع الغاز في المصباح على مستويات الطاقة المراد تهيجها ويوضع المصباح حول المادة الفعالة.

بالاضافة الى ماورد اعلاه، يمكن ان يتم الضخ البصري باستخدام ليزر ذو طول موجي معين للضخ للحصول على ليزر ذي طول موجي يختلف عن الليزر الضاخ، ومثال على ذلك ليزر الصبغة Dye laser (اذا ان ليزر الصبغة يضح باستعمال ليزر الاركون ايون).

2. التفريغ الكهربائي:

وتتضمن استخدام الطاقة الكهربائية في عملية التفريغ الكهربائي في اكثر حالات ليزر الغاز كذلك يعتمد استخدام الجهد الكهربائي في ليزر أشباه الموصلات. تستعمل هذه الطريقة لتهدج الغازات اذ يوضع الغاز بين قطبين كهربائيين ويسلط جهد كهربائي عال عليه وعند انتقال الالكترونات من القطب الاول الى القطب الثاني تصطدم

بالذرات او الجزيئات المكونة للغاز مما يؤدي الى تهيج هذه الذرات ورفعها من المدارات السفلى الى المدارات العليا، والمثال على ذلك ليزر ثاني اوكسيد الكربون.

3. الضخ الكيميائي:

حيث يشكل التفاعل الكيميائي بين مكونات الوسط الفعال اساس توفير الطاقة لتهيج الذرات في عمل الليزر الكيميائي. فعند مزج مادتين كيميائيتين وتفاعلهما تتكون مادة جديدة في حالة متهيجة والمثال على ذلك ليزر فلوريد الهيدوجين. كما ان الضخ الكيميائي يمكن ان يعمل بكفاءة عالية تصل الى 300%.

وعلى العموم يمكن ان تكون عملية ضخ الطاقة على شكل نبضات او بشكل مستمر بالاعتماد على

1. تقنية مصادر الاثارة الشديدة القدرة المتوفرة تجارياً.

2. مقدار الطاقة التي يتطلبها الوسط الفعال لبدء عملية الانبعاث المحفز حسب خطة الضخ التي تناسب

ترتيب مستويات الطاقة لذراته.

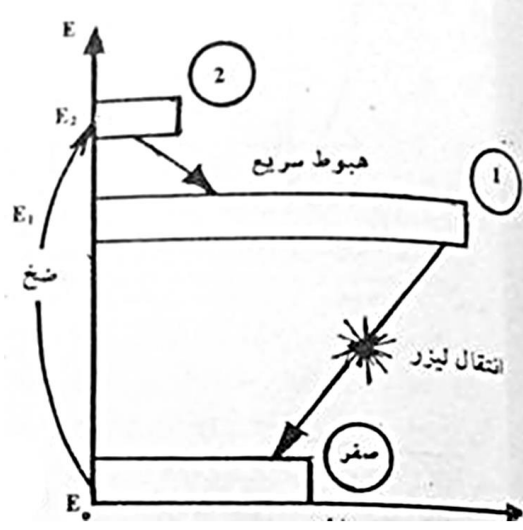
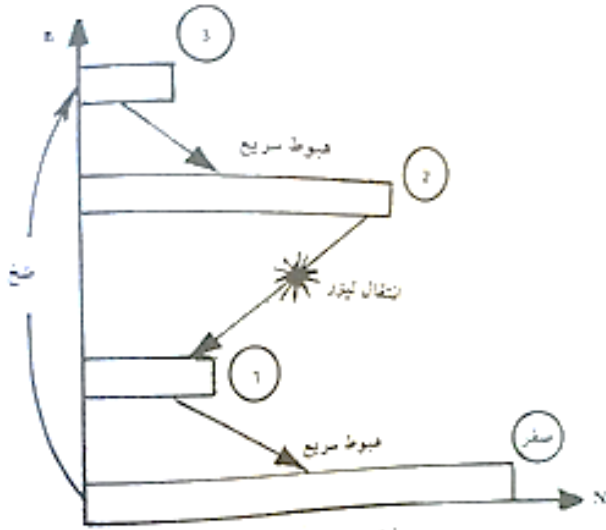
وان عملية الضخ باستخدام مصدر نبضي يؤدي الى كون نتاج الليزر نبضياً ايضاً. كما يمكن الحصول على نتاج ذي موجة مستمرة عند اجراء عملية ضخ الطاقة بصورة مستمرة.

خطط الضخ

تتضمن خطط الضخ الكيفية التي يتم ضخ الذرات بموجبها من المستوى الاوطى الى المستوى الاعلى للطاقة لتحقيق التأهيل العكسي.

لا يمكن تحقيق التأهيل العكسي بمقدار يتجاوز القيمة الحرجة لمستويين ضمن هذا المخطط لتضخيم الاشعاع عن طريق الانبعاث المحفز، بواسطة نظام ذري ذو مستويين للطاقة فقط. لذلك تستخدم انظمة ضخ ذات ثلاثة او اربعة مستويات للطاقة لتوليد الليزر. والسبب الرئيسي هو ان استخدام مستويي طاقة فقط يولد حالة اشباع، والتي عندها يتساوى تأهيل المستويين ذات العلاقة ويصبح الوسط شفافاً للاشعاع المستخدم.

فإذا تم اختيار ثلاثة مستويات سمي الضخ ثلاث، وسمي الليزر ليزر ذو ثلاثة مستويات، انظر الشكل (4-1-أ)، ترفع الذرات من المستوى الارضي E_0 الى E_1 . وفيه يتم اختيار الوسط بحيث يكون $\tau_1 \gg \tau_2$ ، وبالتالي عند وصول الذرات الى المستوى E_2 فإنها تهبط بسرعة إلى E_1 . وبالتالي يتم تغذية E_1 من E_0 عبر E_2 فيولد عندئذ الانتقال من E_1 الى E_0 اشعاع الليزر المطلوب. ومن امثلة هذا النوع من الليزر ليزر الياقوت.



شكل (4-1-أ) خطة الضخ (التأهيل العكسي) لنظام ذي مستويات ثلاث. شكل (4-1-ب) خطة الضخ (التأهيل العكسي) لنظام ذي أربعة مستويات.

اما في الضخ ذي الاربعة مستويات، فإن الذرات ترفع بالضخ من E_0 إلى E_3 ، ويتم اختيار الوسط الفعال بحيث يهبط إلى E_2 وكذلك هبوطاً سريعاً من E_1 إلى E_0 .

وبذلك يوفر تأهيلاً عكسياً بين المستوى E_2 كمستوى اعلى والمستوى E_1 كمستوى اوطأ، حيث يولد الانتقال بينهما اشعاع الليزر المطلوب، انظر الشكل (4-1-ب). مثال على هذا النوع من الضخ ليزر النديميوم.

س/ لماذا تستخدم خطة الضخ رباعية المستويات مع وجود خطة ضخ ثلاثية قادرة على تحقيق التأهيل العكسي، وايهما افضل الضخ الرباعي ام الضخ الثلاثي؟

ج/ ان التأهيل العكسي في خطة الضخ ذي الاربعة مستويات ينفذ بسهولة اكثر من استخدام خطة الضخ ذي الثلاثة مستويات. لأن القدرة المطلوبة في الضخ الرباعي اقل مما في الضخ الثلاثي.

س/ وضح فيزيائياً سبب تفضيل الضخ الرباعي على الضخ الثلاثي في توليد الليزر.

ج/ حسب توزيع بولتزمان تكون جميع الذرات تقريباً قبل الضخ في الحالة الارضية. فإذا فرضنا بأن N_t هي الكثافة العددية للوسط، فإن هذا العدد سيكون في الحالة الأرضية. عند استخدام ضخ ثلاثية المستويات، فعند الضخ من المستوى E_0 الى المستوى E_1 عبر E_2 فإن الاخير يبقى فارغاً تقريباً بسبب سرعة هبوط الذرات منه الى المستوى E_1 . ففي هذه الحالة يجب رفع نصف N_t الى المستوى E_1 عبر المستوى E_2 لكي يتساوى تأهيله مع المستوى الارضي E_0 . بعد هذا يكون وصول اية ذرة اضافية إلى المستوى E_1 اشارة إلى تحقيق التأهيل العكسي.

س/ هل يمكن استخدام اكثر من اربعة مستويات للضخ؟

ج/ نعم يمكن.

اما عند استخدام خطة ضخ رباعية المستويات، فإذا كان المستوى E_1 فارغاً في البداية فإن اي ذرة تصعد الى المستوى E_2 عن طريق المستوى E_3 ستحقق تأهيلاً عكسياً.

قدرة الضخ

لحساب قدرة الضخ اللازمة للوصول الى العتبة يجب حل المعادلات التي تعبر عن معادلات التغير في تأهيل مستويات الطاقة لوسط الليزر. سيتم استخدام خطة الضخ ذات الاربعة مستويات لاشتقاق المعادلات.

نفرض ان طاقة المستوى E_1 اقل بكثير من KT ، لغرض اهمال تأثير زيادة درجة الحرارة على مقدار التأهيل. كذلك نفرض ان الضخ انتقائي ويحدث فقط للمستوى E_3 وبمعدل R_2 ، لذا يكون معدل التغير في تأهيل المستويين (1) و(2) والذي يحدث بينهما انتقال الليزر على النحو التالي:

$$\frac{dN_2}{dt} = R_2 - N_2 A_{21} + N_1 \rho_{\nu} B_{12} - N_2 \rho_{\nu} B_{21}$$

$$\frac{dN_1}{dt} = N_2 A_{21} + N_2 \rho_{\nu} B_{21} - N_1 \rho_{\nu} B_{12} - N_1 A_{10}$$

فإذا تم الضخ بمعدل ثابت فإن معدلات التغير اعلاه تساوي صفر.

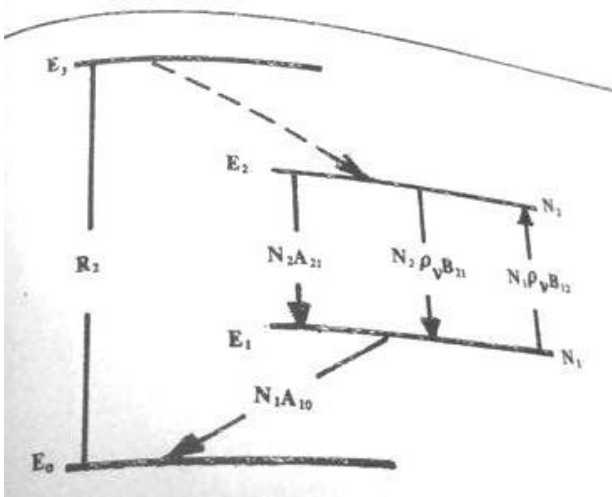
اي ان $dN_1/dt = dN_2/dt = 0$. لذا فإن حل

المعادلتين اعلاه للكميتين يعطي:

$$N_1 = R_2 / A_{10}$$

$$N_2 = R_2 \left(1 + \frac{\rho_{\nu} B_{21}}{A_{10}} \right) / (A_{21} + \rho_{\nu} B_{12})$$

لذا يكون الفرق بين تأهيل المستويين بالمقدار:



$$N_2 - N_1 = R_2 \left(\frac{1 - A_{21}/A_{10}}{A_{21} + \rho_v B_{21}} \right)$$

وهكذا يتبين وجوب ان يكون A_{21} اقل من A_{10} لتحقيق حدوث التأهيل العكسي، وهذا الشرط يكافئ كون τ_2 اكبر من τ_1 ، اي ان المستوى الاعلى لانتقال الليزر يكون متوسط زمن العمر له اكبر من المستوى الاوطأ، وهذا موجود في معظم انواع الليزر، اي ان:

$$1 \approx \left(1 - \frac{A_{21}}{A_{10}} \right)$$

وعندما تكون قدرة الضخ غير كافية للوصول الى العتبة، فإن مقدار التأهيل العكسي الناتج لا يكفي لدعم التضخيم في الوسط، وبهذا يمكن اهمال المقدار ρ_v (كثافة الطاقة) لأنها تظهر على شكل انبعاث ذاتي. وبالتالي يكون لدينا:

$$N_2 - N_1 \approx \frac{R_2}{A_{21}}$$

وعند العتبة تصح هذه المعادلة ايضاً فتكون

$$N_{th} = N_2 - N_1 \approx \frac{R_2}{A_{21}} = R_{th} \tau_2$$

$$R_{th} = \frac{N_{th}}{\tau_2}$$

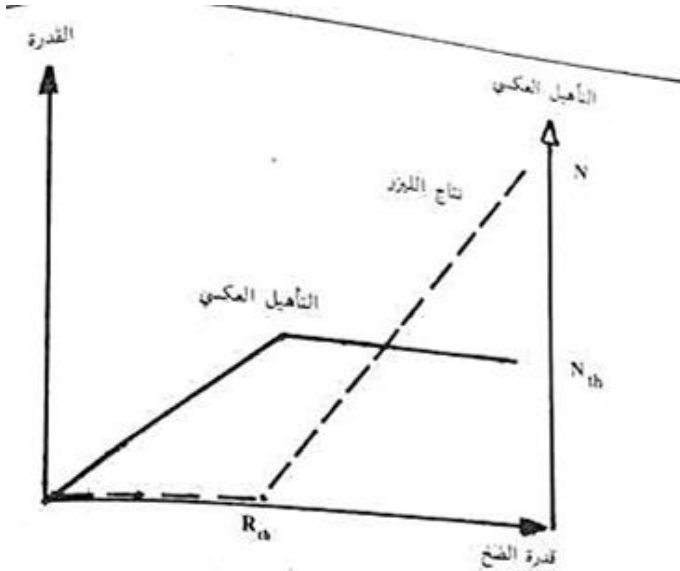
ومن المعلوم ان التأهيل العكسي يزداد بزيادة قدرة الضخ حتى وصول العتبة، عندها تحصل حالة الاثباع فلا يمكن زيادة التأهيل العكسي مهما زادت قدرة الضخ (انظر الشكل 4-2). وبما ان الطاقة اللازمة لضخ ذرة واحدة الى المستوى (2) تساوي (E_3) ، فلرفع العدد N_{th} المتواجد في وحدة الحجم نحتاج الى قدرة P_{th} وهذه تعطى بالمقدار

$$P_{th} = \frac{E_3 N_{th}}{\tau_2}$$

ولكن

$$N_{th} = \frac{G_{th} \lambda \Delta\nu}{B_{21} h n}$$

حيث: G_{th} الكسب عند العتبة، n معامل الانكسار للوسط. اما B_{21} فهو معامل انشتاين ويعطى بالعلاقة



$$B_{21} = \frac{\lambda^3}{8\pi h \tau_2}$$

$$P_{th} = \frac{E_3 8\pi \nu^2 G_{th} \Delta\nu n^2}{c^2}$$

وفي مثل هذا الوضع يكون الربح الناتج عن التأهيل العكسي مساوياً الى الخسارة في الجهاز. فإذا ازدادت قدرة الضخ P عن المقدار P_{th} فإن هذا يمكن ان يؤدي الى زيادة في المقدار $\rho_v B_{21}$. ولكي يبقى المقدار N_{th} ثابتاً وبالاعتماد على العلاقة :

$$N_2 - N_1 = R_2 \left(\frac{1 - A_{21}/A_{10}}{A_{21} + \rho_v B_{21}} \right)$$

نحصل على :

$$N_{th} = R_2 \left(\frac{1 - \frac{A_{21}}{A_{10}}}{A_{21} + \rho_v B_{21}} \right)$$

$$= \frac{R_{th}}{A_{21}} = \frac{R_2}{A_{21} + \rho_v B_{21}}$$

وبهذا تكون

$$\rho_v = \frac{A_{21}}{B_{21}} \left(\frac{R_2}{R_{th}} - 1 \right)$$

وبما ان قدرة نتاج الليزر تتناسب طردياً مع ρ_v المتوفرة في الوسط، وكذلك مع R_2 ، لذا يمكن التعبير عن قدرة نتاج الليزر W على النحو التالي:

$$W = W_0 \left(\frac{P}{P_{th}} - 1 \right)$$

حيث ان W_0 مقدار ثابت.

س/ قارن بين الضخ الثلاثي والرباعي.

ج/

نظام المستويات الرباعية	نظام المستويات الثلاثية
يتكون من أربع مستويات	يتكون من ثلاث مستويات
يتطلب ضخ عدد قليل من الذرات من المستوى الأرضي إلى المستوى المتجهج للحصول على التوزيع المعكوس	يتطلب ضخ نصف عدد الذرات من المستوى الأرضي إلى المستوى المتجهج للحصول على التوزيع المعكوس
المستوي الأرضي ليس هو المستوى الليزري السفلي	المستوي الأرضي هو نفسه المستوى الليزري السفلي
يحدث الفعل الليزري بين E_2 و E_3	يحدث الفعل الليزري بين E_1 و E_2
لا يحتاج إلى مصدر لطاقة ضخ عالية	يحتاج إلى مصدر لطاقة ضخ عالية
عمر المستوى E_3 صغير جداً	عمر المستوى E_3 صغير جداً
عمر المستوى E_2 طويل نسبياً	عمر المستوى E_2 طويل
يحدث انتقال سريع بين E_2 و E_3	يحدث انتقال سريع بين E_2 و E_3
قانون قدرة الليزر الخارجة هو: $P_L = h\nu(P'_2 - w_{21}\Delta N_c)$	قانون قدرة الليزر الخارجة هو: $P_L = h\nu(w_p\beta N_1 - A_{21}N_2)$
أعلى كفاءة من نظام المستويات الثلاثية	أقل كفاءة من نظام المستويات الرباعية
تعتمد قدرة الليزر على: ١. تردد شعاع الليزر (ν) ٢. احتمالية الانتقال المحفز (w_p) ٣. معدل الضخ المؤثر (P'_2) ٤. الفرق في عدد الذرات في المستويين N_2 و N_1 (ΔN_c)	تعتمد قدرة الليزر على: ١. تردد شعاع الليزر (ν) ٢. احتمالية الانتقال المحفز (w_p) ٣. كفاءة المستوى E_2 (β) ٤. احتمالية الانبعاث التلقائي A_{21} ٥. عدد الذرات في المستويين N_2 و N_1
تحت شرط التوازن الحراري تكون N_2 و N_1 قليلة جداً يمكن إهمالها	تحت شرط التوازن الحراري تكون N_2 قليلة جداً يمكن إهمالها
يوجد انتقال بين المستوى E_1 والمستوي الأرضي	لا يوجد انتقال بين المستوى E_2 والمستوي الأرضي

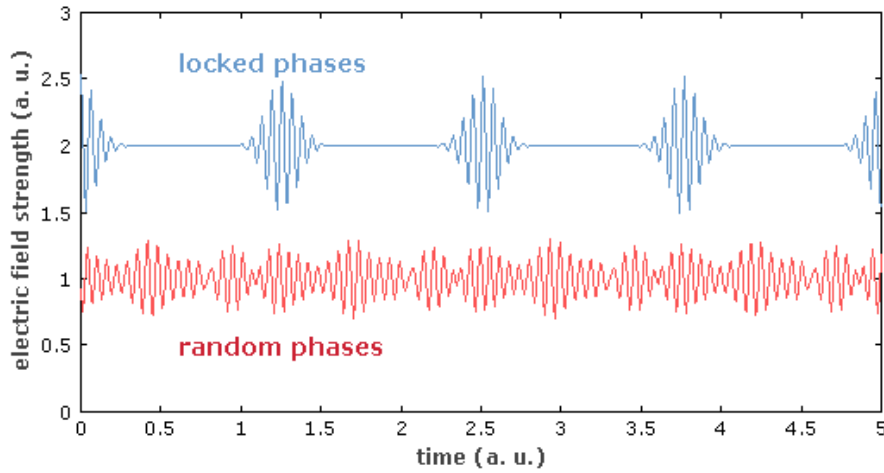
محاضرة 5- تقنية اقفال الصيغة

تقنية اقفال الصيغة هي مجموعة من العمليات التقنية التي تستلزم للحصول على اشعة ليزر ذات نبضات عالية القدرة وعلى فترات زمنية قصيرة جداً (امد النبضة يتراوح في مدى البيكو ثانية بينما القدرة الناتجة تصل الى بضع جيكا واط (GWatt)، بواسطة.

في الليزر العادي (الغير مقفل الصيغة) يكون نتاج الليزر معرض لتقلبات عشوائية ، بسبب التباين الكبير في صيغ التذبذب للمرنان فيه، بعكس الليزر مقفل الصيغة والذي تكون فيه الانتقالات ذات ترددات منتظمة الاطوار. والشكل (1-5) يبين الفرق بين النوعين المذكورين، في الاعلى الانتقالات في الليزر مقفل الصيغة بينما الجزء الاسفل هو لليزر العادي (غير المقفل الصيغة)

تعطى شدة المجال الكهربائي بداخل المرنان يمكن ان تعطى بالمعادلة الاتية:

$$\vec{E}(r, t) = E_o \vec{\mu}(r) e^{i\omega t}$$



شكل (1-5) الفرق بين الانتقالات في الليزر المقفل الصيغة والليزر العادي

ولعدد (q) من صيغ التذبذب ستكون محصلة شدة المجال الكلية كدالة للزمن هي:

$$E(t) = \sum_{n=0}^{q-1} (E_o)_n e^{i(2\pi\nu_n t + \delta_n)} \dots \dots (5 - 1)$$

حيث تمثل $(E_o)_n$ سعة صيغة التذبذب (n)، ν_n ترددها و δ_n طورها.

فإذا فرضنا ان سعة التذبذب ثابتة لجميع الصيغ، ستكون شدة الضوء المنبعث هي:

$$I = qE_o^2 \quad \dots \dots (5 - 2)$$

وعند استخدام تقنية تعمل على الحفاظ على طور نسبي ثابت فيما بينها (اقفال في الطور) وليكن δ ، اي ان $(\delta_n = \delta)$ ففي مثل هذه الحالة سيتميز الليزر بنوع من التكرار المنتظم، اي سيكون نتاج ذو شكل نبضي منتظم وبفاصلة بين نبضة واخرى ذات نبضة عالية كما في الشكل اعلاه (الجزء الاعلى). يسمى مثل هذه الترتيب (ليزر الصيغة المقفلة). وفق هذه التقنية تصبح معادلة (5-1) كالآتي:

$$E(t) = E_o e^{i\delta} \sum_{n=0}^{q-1} e^{2\pi i v_n t} \quad \dots \dots (5 - 3)$$

التردد v_n لعدد n من الصيغ يمكن ان يكتب $(v - n\Delta v)$ حيث v تمثل تردد اعلى صيغة للتذبذب داخل المرنان، و Δv هي الفاصلة الترددية بين اي صيغتين متعاقبتين $\Delta v = \frac{c}{2L}$.

اذن معادلة (5-3) يمكن ان يعاد كتابتها كالآتي:

$$E(t) = E_o e^{i\delta} \sum_{n=0}^{q-1} e^{2\pi i (v - n\Delta v)t} = E_o e^{i(\delta + 2\pi vt)} \sum_{n=0}^{q-1} e^{-i\pi n \Delta v t}$$

$$E(t) = E_o e^{i(\delta + 2\pi vt)} (1 + e^{-i\Phi} + e^{-2i\Phi} + \dots + e^{-i(q-1)\Phi}) \dots (5 - 4)$$

حيث ان:

$$\Phi = \frac{\pi ct}{L}$$

مجموع الحدود في المعادلة (5-4) يمثل سلسلة عددية يمكن التعويض عن مجموعها بالمقدار $\frac{\sin \frac{q\Phi}{2}}{\sin \frac{\Phi}{2}}$. وبذلك

تكتب المعادلة (5-4) على النحو التالي:

$$E(t) = E_o e^{i(\delta + 2\pi vt)} \frac{\sin \frac{q\Phi}{2}}{\sin \frac{\Phi}{2}} \quad \dots \dots (5 - 5)$$

وتعطى شدة الضوء لنتاج الليزر بالمعادلة:

$$I(t) = E(t) \cdot E^*(t)$$

وعليه تكون الشدة للصيغة المقفلة كالآتي:

$$I(t) = E_0^2 \cdot \frac{\sin^2 \frac{q\Phi}{2}}{\sin^2 \frac{\Phi}{2}} \dots \dots (5 - 6)$$

والمعادلة الاخيرة تعبر عن شكل الموجة الموضحة في الشكل (5-2-ب) حيث تكون دورية الموجة $(2\pi = \Delta\Phi)$ لشدة الضوء المنبعث $I(t)$ ، وفي زمن امده $t = \frac{2L}{c}$ ، وهو الزمن الذي يستغرقه الضوء لرحلة كاملة داخل المرنان. اما القيمة العظمى لشدة الضوء فيمكن الحصول عليها من المعادلة (5-6)، عندما يتحقق الشرط:

$$\frac{\sin^2 \frac{q\Phi}{2}}{\sin^2 \frac{\Phi}{2}} = q^2$$

اي عندما تأخذ Φ قيم صفر او مضاعفات صحيحة للمقدار π .

$$\therefore I(t)_{max} = E_0^2 q^2$$

اما القيم التي تؤدي الى المقدار الاقل للشدة او ان يكون مقدارها صفر فهي تحدث عندما يأخذ المقدار $q \frac{\Phi}{2}$ اعداداً صحيحة (لا تتضمن الصفر) للمقدار (π) ، اي ان:

$$\Phi = 2p \frac{\pi}{q}$$

او

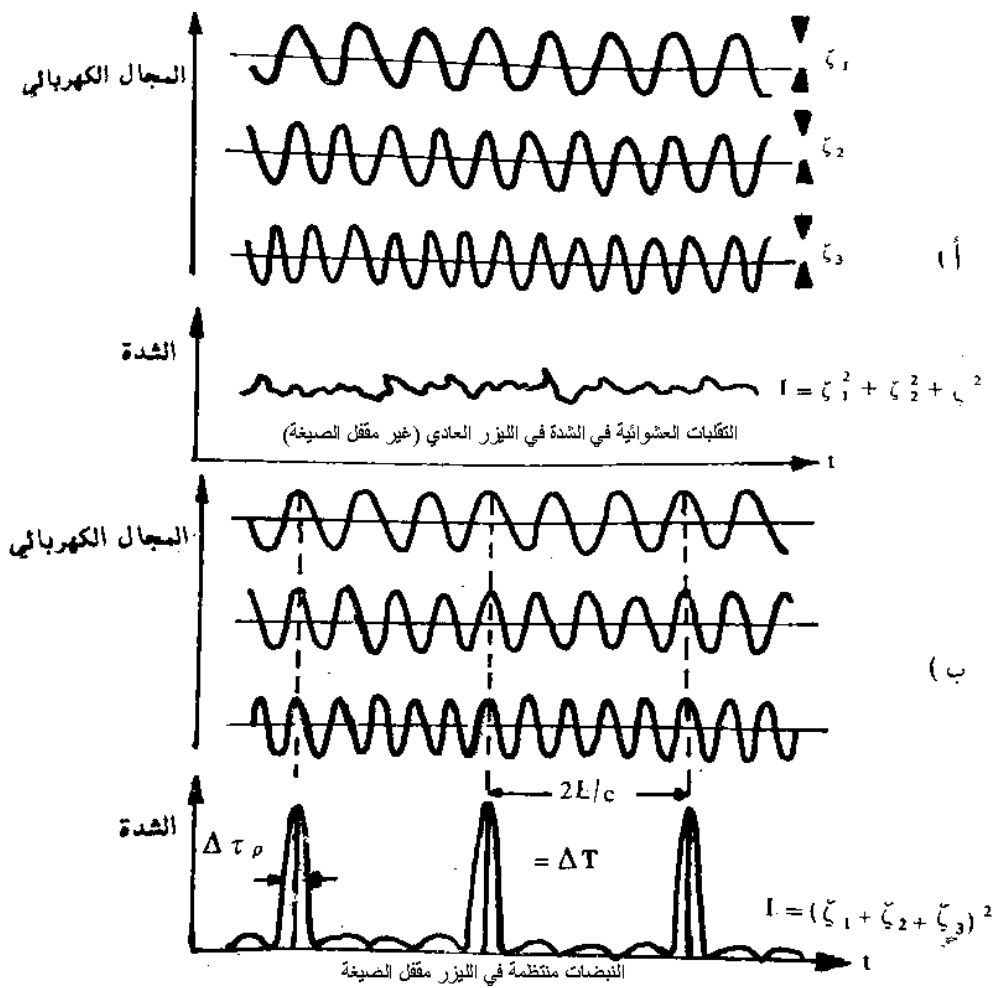
$$t = \frac{1}{q} \frac{2L}{c} p \quad , \quad p = 1, 2, 3, 4, \dots$$

وبهذا يكون الزمن اللازم للوصول الى القمة او الزمن بين النهاية العظمى و الصغرى للشدة ($p=1$) هو:

$$t = \frac{1}{q} \frac{2L}{c} = \Delta\tau_p$$

ويسمى هذا الزمن بعرض النبضة كما موضح في الشكل (2-5). وهو يساوي تقريباً مقلوب عرض الخط الطيفي لنتاج الليزر.

$$\Delta\tau_p \approx \frac{1}{\Delta\nu}$$



شكل (2-5) (أ) التقلبات العشوائية الناتجة في الليزر غير مقفل الصيغة، (ب) النبضات المنتظمة في الليزر مقفل الصيغة.

مما ورد اعلاه يتضح ان ليزر الصيغة المقفلة يتألف من نبضات متعاقبة زمن تكرارها $(\Delta t = \frac{2L}{c})$. اما القدرة لذروة النبضة فتزداد بمقدار (q) عن قدرة الليزر قبل اقفال صيغة التذبذب لليزر.

اما عدد صيغ التذبذب فيساوي النسبة بين الفاصلة الزمنية (Δt) وعرض النبضة الواحدة، اي ان:

$$\frac{\Delta t}{\Delta \tau_p} = \frac{\frac{2L}{c}}{\left(\frac{2L}{c}\right)\left(\frac{1}{q}\right)} = q$$

وهذا يعني انه للحصول على قدرة عالية ونبضات قصيرة الأمد، يجب توفر شرطين اساسين اولهما توفر عدد كبير من صيغ التذبذب داخل المرنان، وهذا يعتمد على تعريض الخط الطيفي لانتقال الليزر وكذلك على طول مرنان الليزر. ام الشرط الثاني فهو اضطرار صيغ التذبذب للمحافظة على علاقة طور محدد ثابتة فيما بينها وهو يتحقق عن طريق احدى طريق اقفال الصيغة (اما اقفال الصيغة الفعال او عن طريق اقفال الصيغة المعترض) كما سيتوضح ادناه.

طرق اقفال الصيغة

اقفال الصيغة الفعال	اقفال الصيغة المعترض
1. هو اجبار صيغ التذبذب الطولية ان تتخذ من بعضها البعض طور نسبي ثابت مع الزمن.	1. هو استخدام وسط ماص لانجاز عملية اقفال الصيغة.
2. يتم بواسطة تضمين الخسارة او الربح بمقدار $c/2L$	2. يتم بواسطة اختيار صبغة معينة يقل امتصاصها للاشعة الساقطة بزيادة شدة الضوء المسلط.
3. التضمين يتم باستخدام مضمنات كهروضوئية او سمعية-ضوئية كبوابات لاقفال الصيغة.	3. يتم انتخاب صبغة بحيث يقع تردد الليزر ضمن نطاق امتصاصها.

تمت المحاضرة

تمت محاضرات الليزر للكورس الثاني للسنة الدراسية 2015-2016 بعون الله