



COURS OptoElectronique Département Mesures Physiques - S4 4-5 séances Année universitaire 2023/2024



Département Photoniques & Ondes

P. Signoret Enseignant - Chercheur



Plan du Cours

Introduction : Contexte de l'OptoElectronique

- 1) Le LASER: 1917 1960 2010
 - 1.1 Briques de base d'un émetteur laser Cours #1
 - 1.2 Conditions sur la cavité Cours #2
 - 1.3 Notions de faisceaux Gaussiens Propagation Transformation
 - Cours #3
- 2) Les Guides d'onde Optique Cours #3 & #4
 - 2.1 Fibre optique passive
 - 2.2 Réseau de Bragg et applications capteurs
 - 2.3 Notions de fibre optique active
- 3) Détection Optique Cours #5 ??
 - 3.1 Matériaux semi-conducteurs et photodétection
 - 3.2 Instruments de l'OptoElectronique

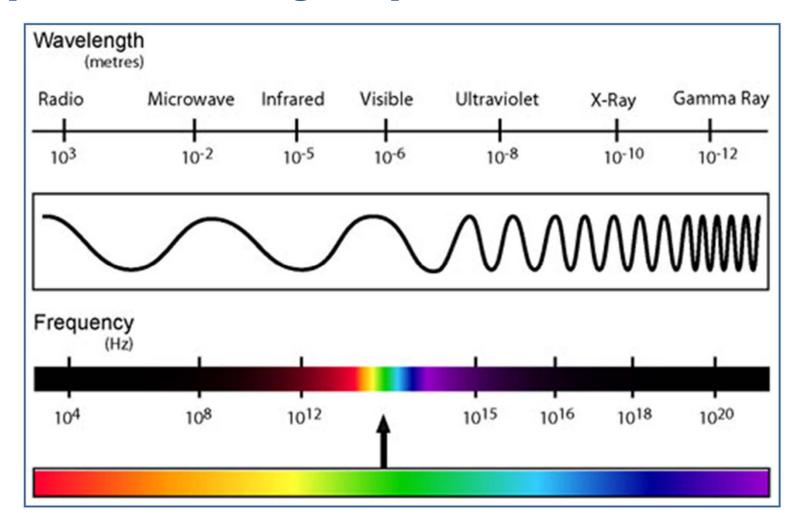


Plan du Cours

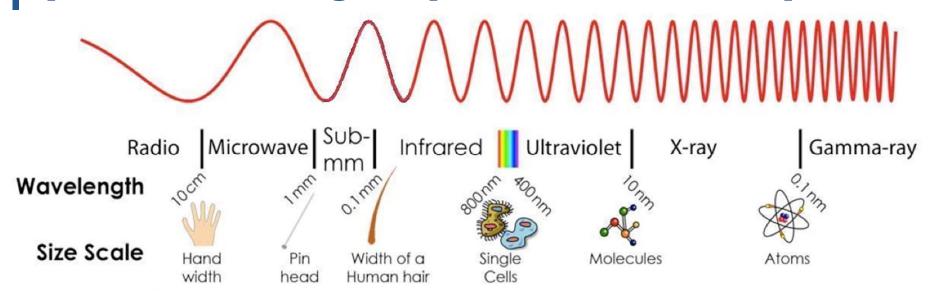
Introduction : Contexte de l'OptoElectronique

- 1) Le LASER: 1917 1960 2010
 - 1.1 Briques de base d'un émetteur laser
 - 1.2 Conditions sur la cavité
 - 1.3 Notions de faisceaux Gaussiens Propagation Transformation
- 2) Les Guides d'onde Optique
 - 2.1 Fibre optique passive
 - 2.2 Réseau de Bragg et applications capteurs
 - 2.3 Notions de fibre optique active
- 3) Détection Optique
 - 3.1 Matériaux semi-conducteurs et photodétection
 - 3.2 Instruments de l'OptoElectronique

Spectre Electromagnétique



Spectre Electromagnétique : éléments de comparaison



Imagerie liée au spectre :

a hand holding an iPhone



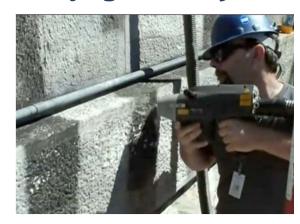
Applications des lasers

Applications industrielles:

Découpe de matériaux

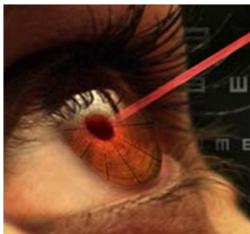


Nettoyage de surfaces



Médecine : Traitement dentaire, Chirurgie, Dermatologie ...







Applications des lasers : grand public

Affichage / projecteur



Lecteur DVD de salon

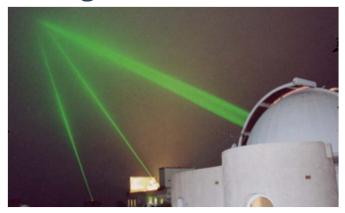


Lecteur code à barres



Applications des lasers encore : Métrologie, Spectroscopie ...

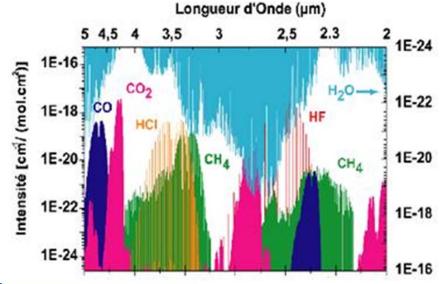
Métrologie : Lune, Satellites ...



Vélocimètre LIDAR



Environnement : mesure de traces de gaz



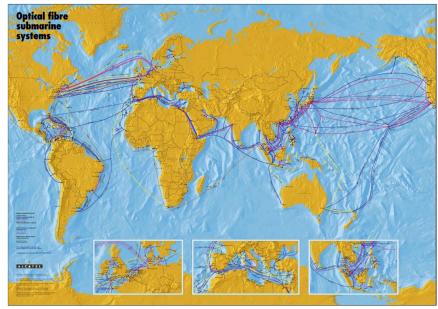


Applications des lasers ... et des fibres ...

Télécommunications spatiales

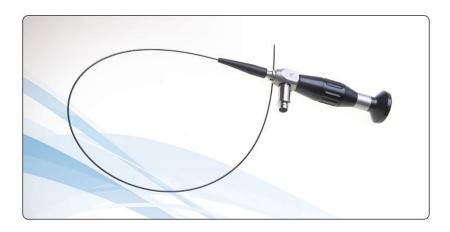


Télécommunications terrestres / sous-marines : fibres passives et fibres actives



Applications des fibres optiques

Endoscopie, gastroscopie



Applications des fibres ...

BTP - Travaux Publics



One FHWA-sponsored advanced research project involved installing fiber-optic sensors along steel rebar in a beam. The sensor systems can be used on "smart" bridges to detect damage and count traffic. Photo: Rola Idriss, New Mexico State University

Capteur de pression, de température ...



Applications des détecteurs optiques ...

Lunettes IR: Visualisation nocturne



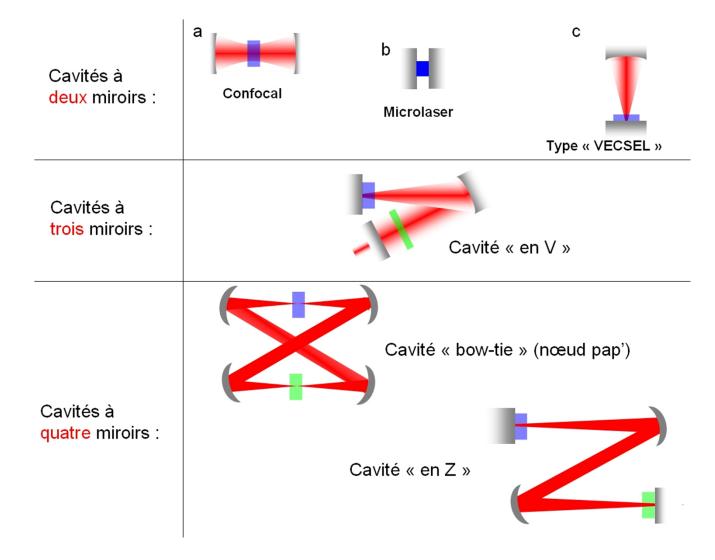


Plan du Cours

Introduction: Contexte de l'OptoElectronique

- 1) Le LASER: 1917 1960 2010
 - 1.1 Briques de base d'un émetteur laser
 - 1.2 Conditions sur la cavité
 - 1.3 Notions de faisceaux Gaussiens Propagation Transformation
- 2) Les Guides d'onde Optique
 - 2.1 Fibre optique passive
 - 2.2 Réseau de Bragg et applications capteurs
 - 2.3 Notions de fibre optique active
- 3) Détection Optique
 - 3.1 Matériaux semi-conducteurs et photodétection
 - 3.2 Instruments de l'OptoElectronique

Définition d'une cavité ... divers exemples

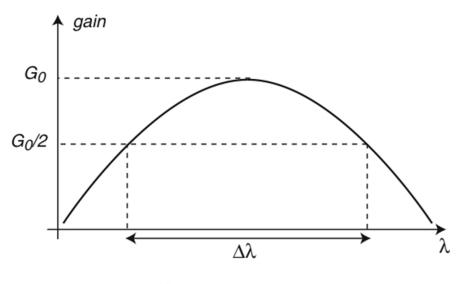




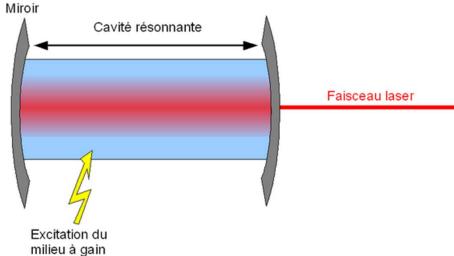
Contexte



Milieu à gain et cavité

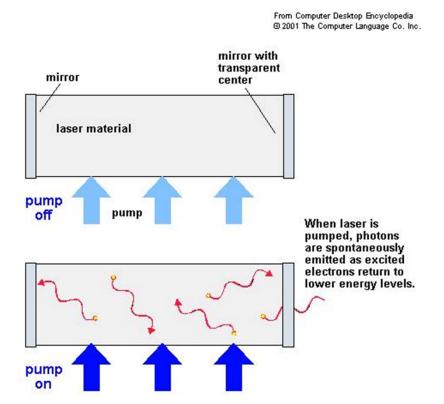


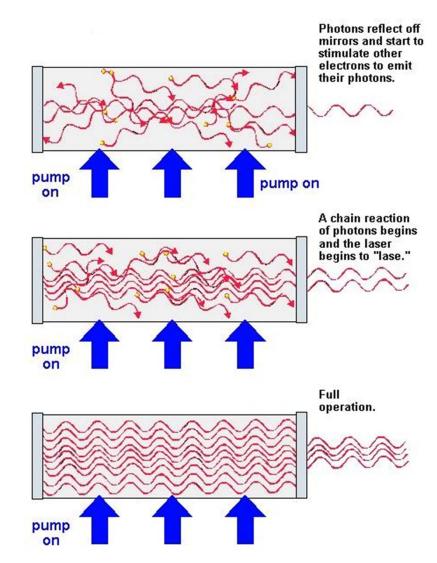
 $\Delta\lambda \approx$ qq dizaines de nm plage dans laquelle le matériau est susceptible d'émettre de la lumière



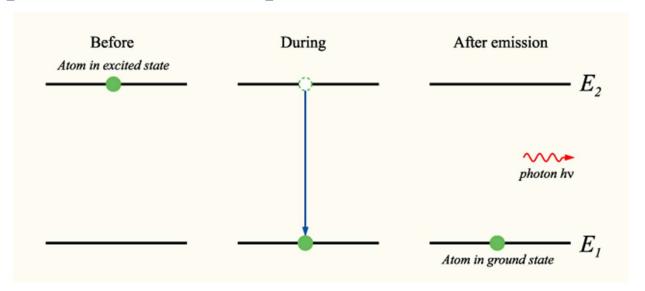


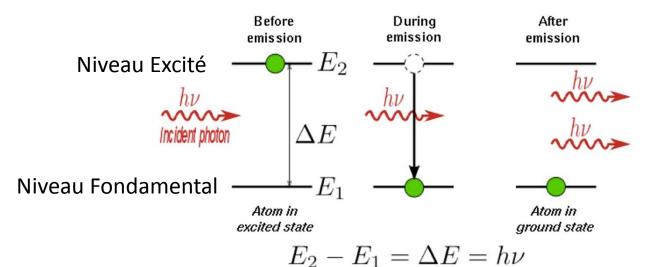
Emission spontanée - émission stimulée





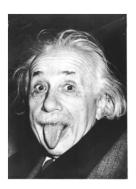
Absorption - Emission spontanée - Emission stimulée







Emission stimulée : quelques dates essentielles



1917 - Allemagne : A. Einstein Mise en évidence **théorique** du principe d'émission stimulée Prix Nobel Physique 1921 - Effet photoélectrique

≈ 1950 - FR : A. Kastler* et J. Brossel

Principe de l'inversion de population des atomes

Pompage optique

*Prix Nobel Physique 1966

1954 - USA : C. Townes

Amplification d'un rayonnement électromagnétique 1^{er} MASER : Microwave Amplification by Stimulated Emission of Radiations Prix Nobel Physique 1964

1960... - USA : T. Maiman

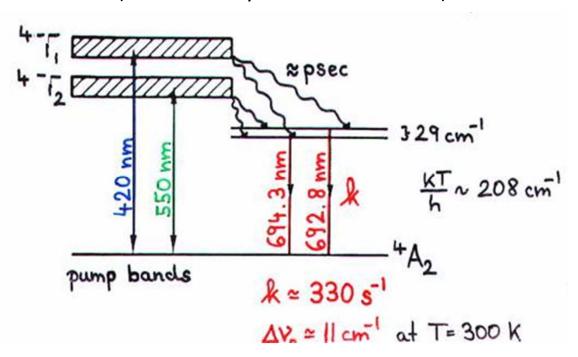
1. LASER

1er LASER: Light Amplification by Stimulated Emission of Radiations

1^{er} laser solide rubis excité par lampe flash // 1961 : 1^{er} laser à gaz He-Ne

Notions de pompage optique

Pompage à 3 niveaux (en fait ici 2 systèmes à 3 niveaux)

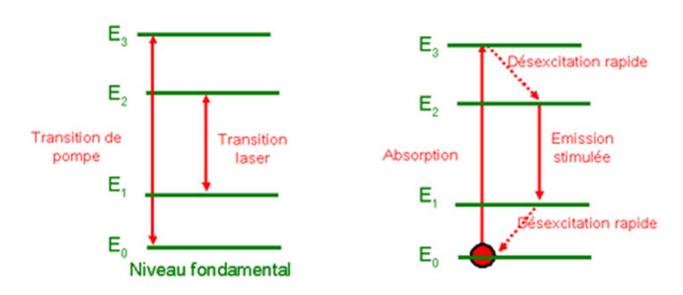


Exemple du laser à rubis - 1960 Extrait d'un cours UCC Ireland

Remarque : on peut montrer par le calcul que si le milieu actif d'un laser comprenait seulement 2 niveaux, l'inversion de population serait impossible à réaliser par pompage optique

Notions de pompage optique

Pompage à 4 niveaux

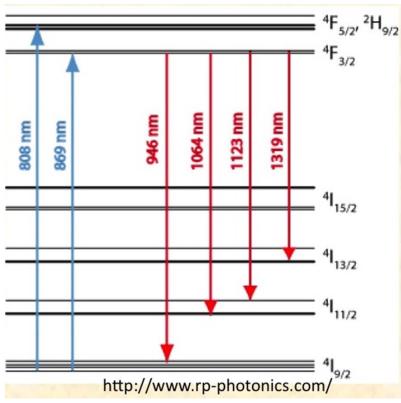


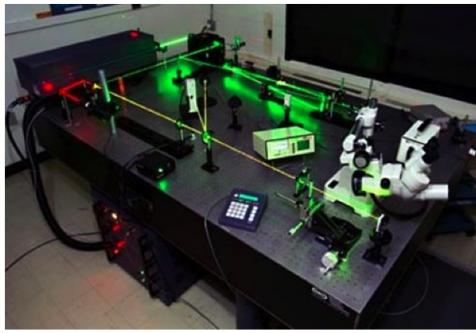
Exemple le plus connu : néodyme YAG Nd³⁺ : Y₃Al₅O₁₂

Avantage : le niveau bas E1 de la transition laser est très faiblement peuplé à l'équilibre thermodynamique.

Notions de pompage optique

Pompage à 4 niveaux

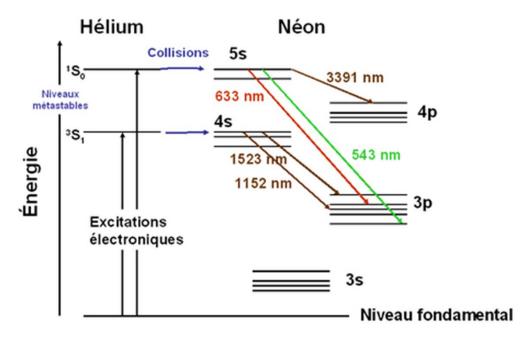


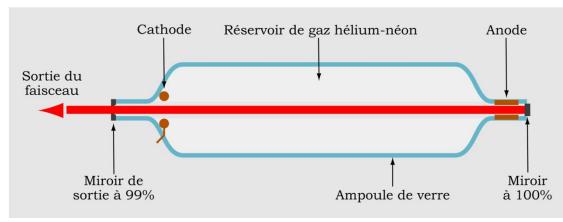


Laser YAG dopé néodyme : YAG Nd³+

Notions de pompage électrique

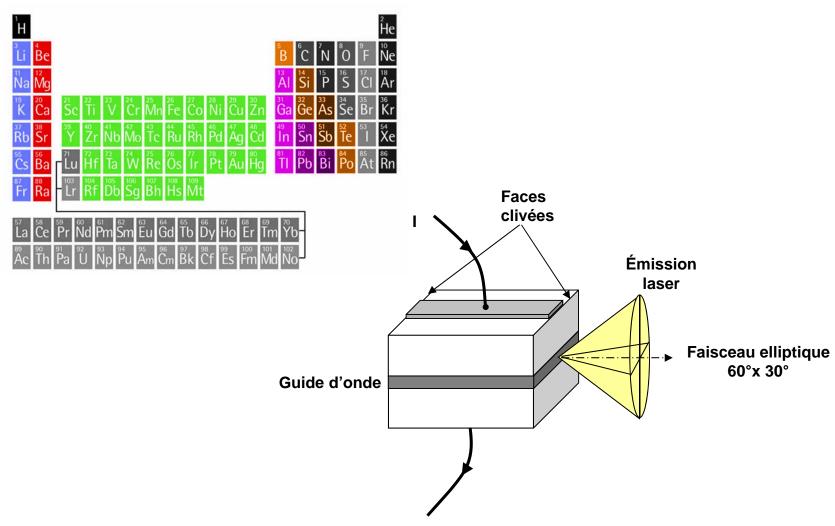






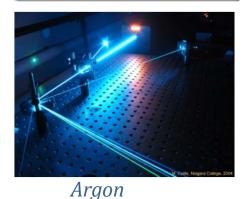
Notions de pompage électrique

Diode laser à semi-conducteur



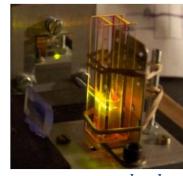
Les structures laser

Les lasers à gaz



Pas de flexibilité de λ Durée de vie/fiabilité Encombrants

Les lasers à colorant





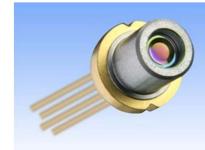
rhodamine 6G

Les lasers solides : cristal ou fibre



2 Technologies intéressantes

Les lasers à semiconducteur



Diode

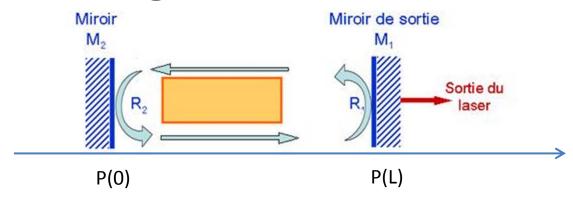
Plan du Cours

Introduction: Contexte de l'OptoElectronique

- 1) Le LASER: 1917 1960 2010
 - 1.1 Briques de base d'un émetteur laser
 - 1.2 Conditions sur la cavité
 - 1.3 Notions de faisceaux Gaussiens Propagation Transformation
- 2) Les Guides d'onde Optique
 - 2.1 Fibre optique passive
 - 2.2 Réseau de Bragg et applications capteurs
 - 2.3 Notions de fibre optique active
- 3) Détection Optique
 - 3.1 Matériaux semi-conducteurs et photodétection
 - 3.2 Instruments de l'OptoElectronique

Contexte

Condition sur le gain



Après 1 aller : P(L) = P(0). $exp{(g-<math>\alpha_i$).L}

Après réflexion : R₁.P(L)

Après le retour: $R_1.P(L)$. $exp{(g-<math>\alpha_i).L}$

Après $2^{\text{ème}}$ réflexion: $R_2.R_1.P(L)$. $\exp(g-\alpha_i).L = R_1.R_2.P(0)$. $\exp(g-\alpha_i).L$

Démarrage effet laser si : $R_1.R_2.P(0)$. exp2(g- α_i).L \geq P(0)

soit : $\exp\{2(g-\alpha_i).L\} \ge 1/(R_1.R_2)$ soit encore : $g \ge \alpha_i + \alpha_{miroir}$ avec $\alpha_{miroir} = (-1/2L)$. $Ln(R_1.R_2)$

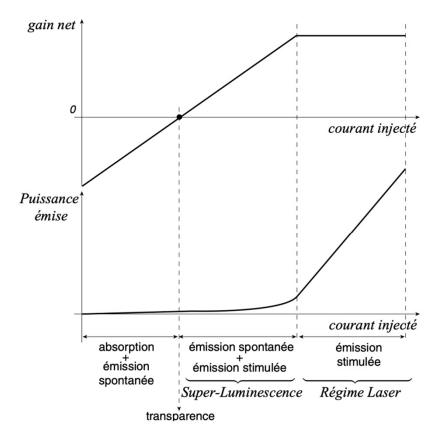
On définit alors le gain net : $g_{net} = g - \alpha_i - \alpha_{miroir}$

En régime laser établi, ce gain net devient indépendant du pompage

... cf illustration sur planche suivante

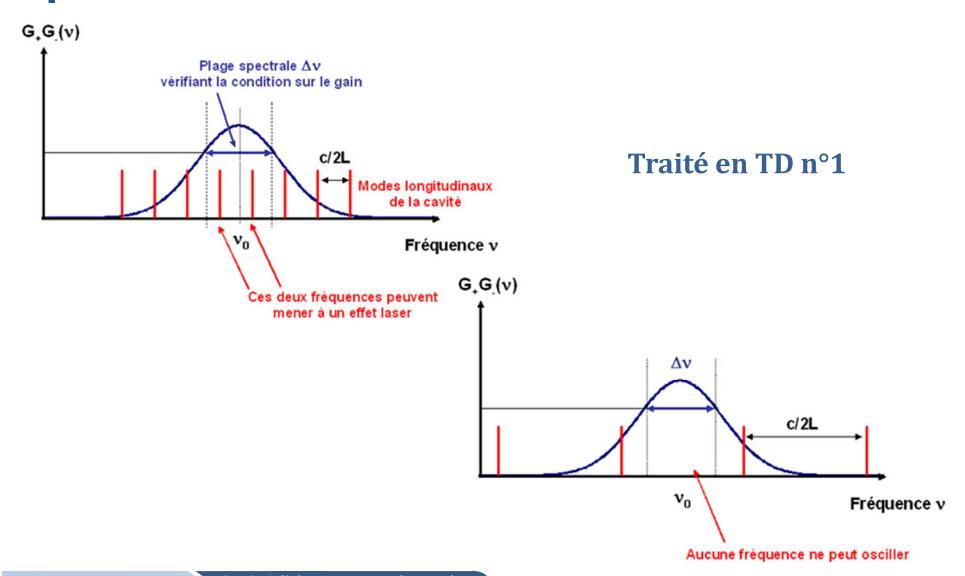
1. LASER

Le gain net représenté ci-dessous en fonction du courant de pompage est la différence entre le gain du milieu amplificateur et les pertes de la cavité, dans laquelle se situe ce milieu à gain



Condition de gain d'un laser Fabry-Perot

Condition sur les fréquences







Plan du Cours

Introduction: Contexte de l'OptoElectronique

- 1) Le LASER: 1917 1960 2010
 - 1.1 Briques de base d'un émetteur laser
 - 1.2 Conditions sur la cavité
 - 1.3 Notions de faisceaux Gaussiens Propagation Transformation
- 2) Les Guides d'onde Optique
 - 2.1 Fibre optique passive
 - 2.2 Réseau de Bragg et applications capteurs
 - 2.3 Notions de fibre optique active
- 3) Détection Optique
 - 3.1 Matériaux semi-conducteurs et photodétection
 - 3.2 Instruments de l'OptoElectronique

Rappels optique ondulatoire : ν , λ

1. LASER

Traversée d'un matériau d'indice de réfraction n :

 ν paramètre temporel donc inchangé; par contre λ période spatiale modifiée

$$\lambda_0 = \frac{\mathbf{c}}{v}$$
 $\lambda_{mat\'eriau} = \frac{\mathbf{v}}{v} = \frac{c}{n} \frac{1}{v} = \frac{c}{v} \frac{1}{n} = \frac{\lambda_0}{n}$

l'onde avance moins vite dans le matériau que dans l'air

> pendant une période temporelle, la distance parcourue est donc + petite

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi}{v}v = \frac{\omega}{v}$$
 v: vitesse de l'onde v: fréquence de l'onde

Rappels optique ondulatoire

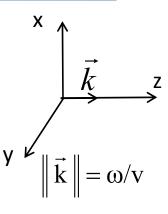
Equation de d'Alembert (France, 18ème S) équation des cordes vibrantes → 3D

1. LASER

$$\vec{\Delta}\vec{E} = \frac{1}{\mathbf{v}^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$$

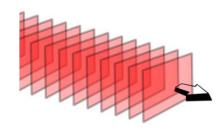
Equation de propagation d'Helmholtz (Allemagne, 19ème S)

$$\Delta E(x, y, z) + k^2 E(x, y, z) = 0$$



Onde plane

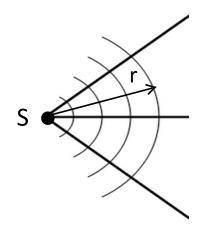
$$E(x, y, z) = \varepsilon \exp(-ikz)$$



Onde sphérique

$$E(x, y, z) = \frac{\varepsilon}{r} \exp(-ikz)$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$



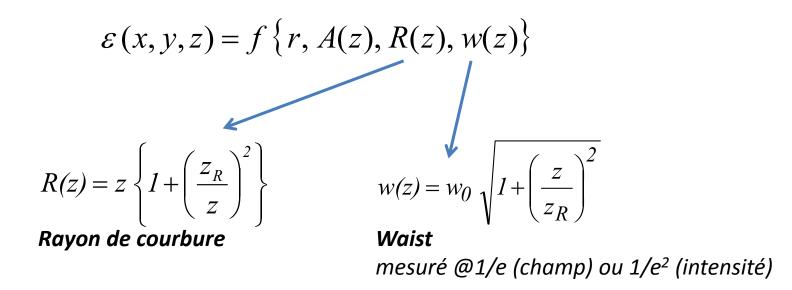
→ Notions de chemin optique et de surface équiphase

Solutions de l'équation de propagation

Onde sphérique Gaussienne

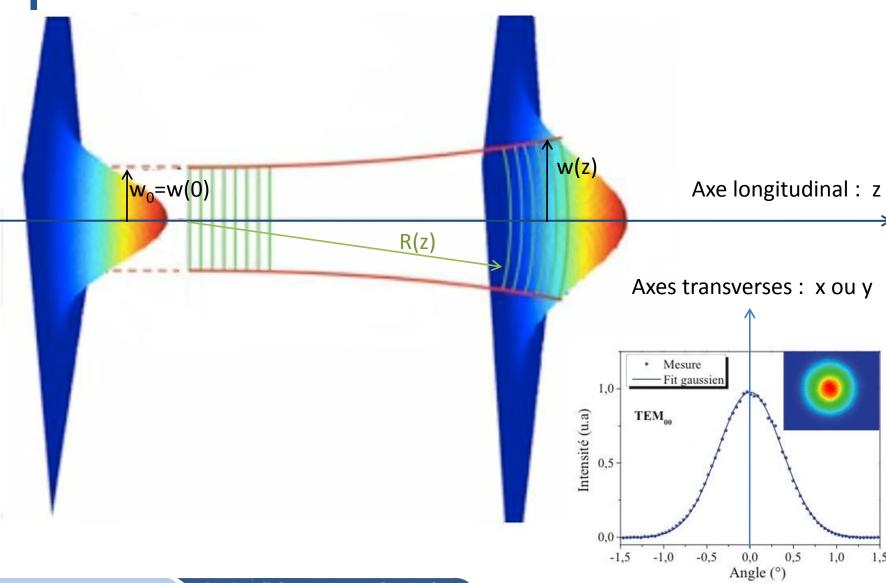
$$E(x, y, z) = \varepsilon(x, y, z) \cdot \exp(-ikz)$$

e(x,y,z) fonction d'essai basée sur des observations empiriques :



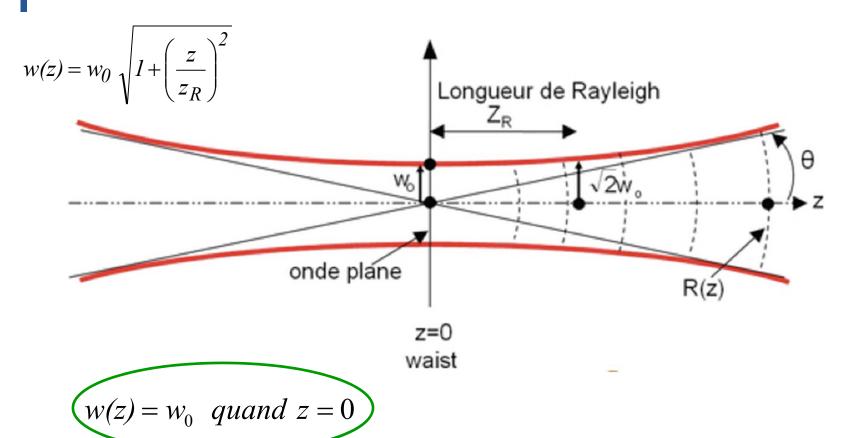
 z_R délimite 2 zones physiquement bien distinctes : « champ proche » et « champ lointain »

Onde sphérique Gaussienne: propagation





Propriétés d'un faisceau Gaussien



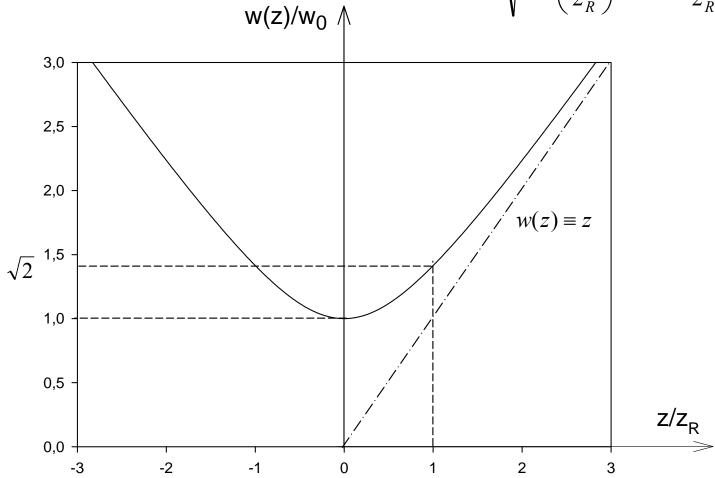
$$w(z) \approx w_0 \frac{z}{z_R}$$
 quand $z \to \infty$

$$w(z) \approx w_0 \frac{z}{z_R} \quad quand \quad z \to \infty$$
 Ainsi: $tg\theta = \frac{w}{z} \approx \frac{w_0}{z_R} = w_0 \frac{\lambda}{\pi w_0^2} = \frac{\lambda}{\pi w_0}$

Waist fonction de z

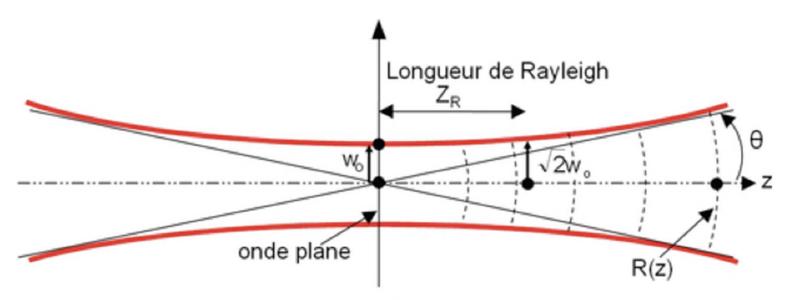
1. LASER

$$w(z) = w_0 \sqrt{1 + \left(\frac{z}{z_R}\right)^2} \approx w_0 \frac{z}{z_R} \text{ quand } z \to \infty$$



3. Détection Optique

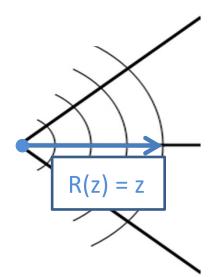
Propriétés d'un faisceau Gaussien



z=0 waist

$$R(z) = z \left\{ 1 + \left(\frac{z_R}{z}\right)^2 \right\} = z + \frac{z_R^2}{z} \to \infty \text{ quand } z \to 0$$

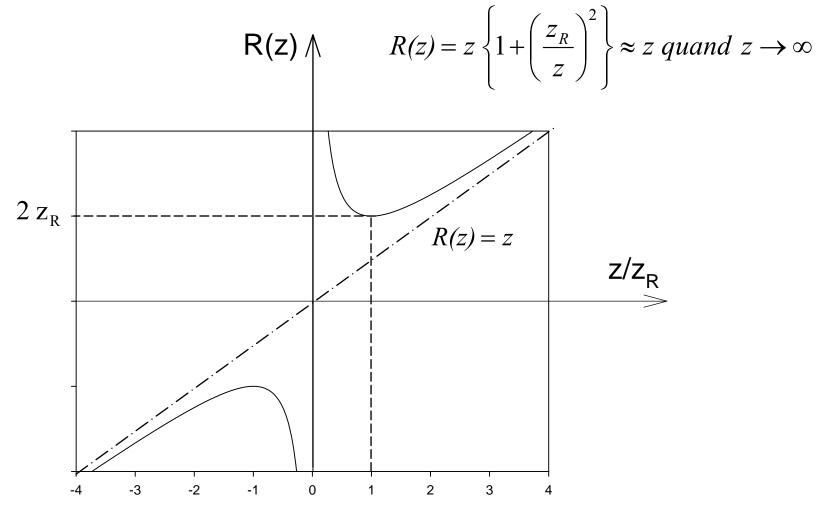
 $R(z) \approx z \text{ quand } z \rightarrow \infty \implies \text{ onde sphérique}$



l'institut

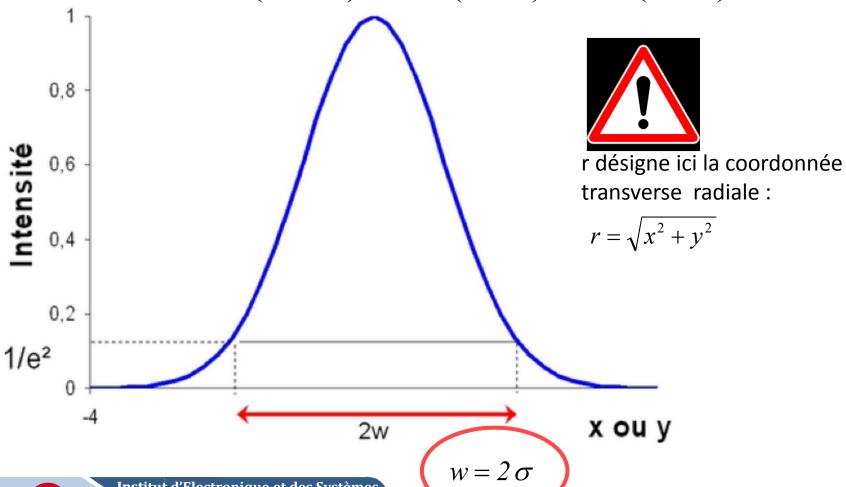
Rayon de courbure fonction de z

1. LASER



Propriétés d'un faisceau Gaussien

$$I(r,z) = I_0 \cdot \exp\left(-\frac{2r^2}{w^2(z)}\right) = I_0 \cdot \exp\left(-\frac{2x^2}{4\sigma^2}\right) = I_0 \cdot \exp\left(-\frac{x^2}{2\sigma^2}\right)$$



Propriétés d'un faisceau Gaussien : extraits MathCad

$$G := \frac{1}{\text{sigma} \cdot \sqrt{2 \cdot \pi}} \cdot \int_{-\text{sigma}}^{\text{sigma}} e^{-\frac{x^2}{2 \cdot \text{sigma}^2}} dx$$

1. LASER

G = 0.683

x := sigma

$$A := e^{-\frac{x^2}{2 \cdot \text{sigma}^2}}$$

A = 0.607

$$G := \frac{1}{\text{sigma} \cdot \sqrt{2 \cdot \pi}} \cdot \int_{-2 \cdot \text{sigma}}^{2 \cdot \text{sigma}} e^{-\frac{x^2}{2 \cdot \text{sigma}^2}} dx$$

G = 0.954

x = 2 sigma

$$A := e^{-\frac{x^2}{2 \cdot sigma^2}}$$

A = 0.135

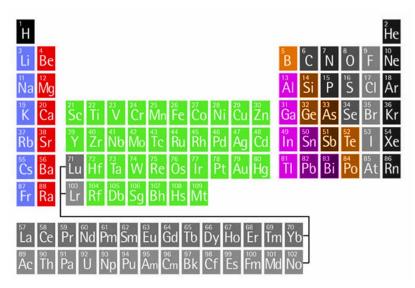
$$G := \frac{1}{\text{sigma} \cdot \sqrt{2 \cdot \pi}} \cdot \int_{-3 \cdot \text{sigma}}^{3 \cdot \text{sigma}} e^{-\frac{x^2}{2 \cdot \text{sigma}^2}} dx$$

G = 0.997

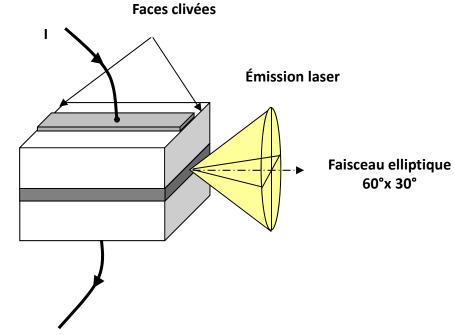
$$A := e^{-\frac{x^2}{2 \cdot sigma^2}}$$

A = 0.011

Rappel : diffraction en sortie de cavité, fonction de la géométrie du guide d'onde



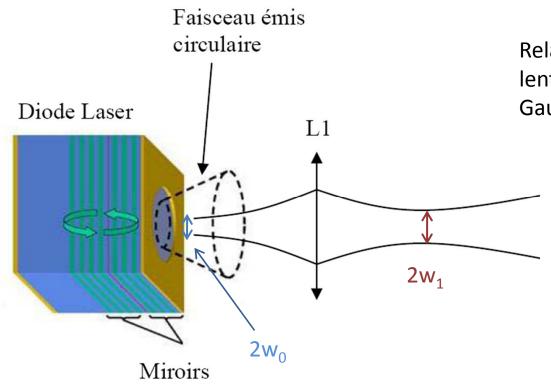
Diode laser à semi-conducteur



Guide d'onde



Collimation d'un faisceau Gaussien

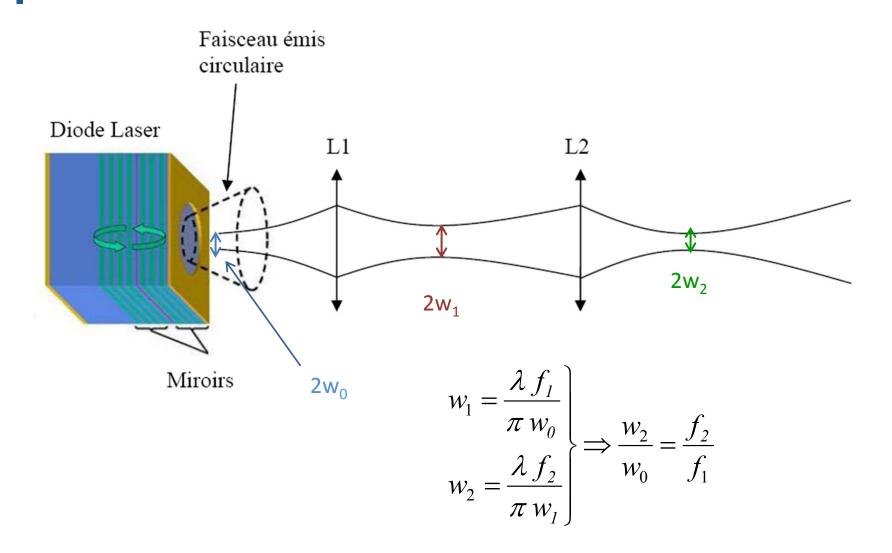


2. Guides d'Onde Optique

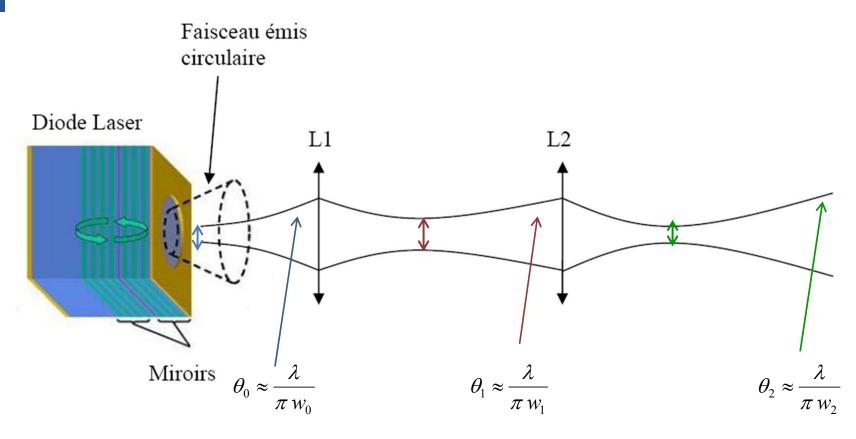
Relation de conjugaison des lentilles minces pour l'optique Gaussienne:

$$w_1 = \frac{\lambda f}{\pi w_0}$$

Focalisation d'un faisceau Gaussien



Invariant optique



$$\Rightarrow$$
 INVARIANT OPTIQUE: $\theta_i w_i = \frac{\lambda}{\pi}$