

# Polarisation de la lumière

---

## Equipe pédagogique :

Nathalie Westbrook

Eirini Papagiannouli

Nicolas Schlosser

Jeanne Bernard

Elio Thellier

Mal Landru

Cours

Travaux dirigés

*9 cours + 6 TD + 1 TP/TD + 2 séances de tutorat (26 h)*

*1 TP au S6, 4 TP au S7*

# Qu'est-ce que la polarisation de la lumière?

**La lumière peut être représentée par un champ électrique oscillant à une fréquence très élevée**

**La polarisation est la direction de ce champ électrique:  
C'est un vecteur!**

**La polarisation la plus simple est linéaire, mais il existe des polarisations circulaires ou elliptiques.**

## Qu'est-ce qu'un milieu anisotrope?

**Les milieux anisotropes sont des milieux où la propagation de la lumière (vitesse, direction) va dépendre de sa polarisation**

# Où rencontre-t-on des milieux anisotropes et à quoi servent-ils?

- 1) Lames demi-onde ou quart d'onde (+ les polariseurs « polaroid » qui sont anisotropes en absorption)
- 2) Cubes séparateurs de faisceaux (une sortie pour chaque polarisation orthogonale)
- 3) Modulateurs à cristaux liquides (écrans LCD), modulateurs et défecteurs électro-optiques
- 4) Cristaux pour l'optique non linéaire (dans les lasers verts doublés en fréquence par exemple)
- 5) Tissus conjonctifs (riches en fibres de collagène)

# Plan du cours 2024

## Partie 1: Propagation dans les milieux anisotropes

ellipsoïde des indices, surface des vitesses, constructions de rayons

**OBJECTIF 1: Réaliser un tracé de rayons dans un milieu anisotrope uniaxe**

Pouvoir rotatoire

## Partie 2 : Lumière polarisée

Etats de polarisation: représentations graphiques et matricielles

Composants de polarisation passifs et actifs: fonction et réalisation

pratique: polariseurs, lames retard, isolateur optique, cristaux liquides, ...

**OBJECTIF 2: Calculer un état de polarisation à la sortie d'un système**

**OBJECTIF 3: Analyser un état de polarisation inconnu**

**OBJECTIF 4: Concevoir un système utilisant les états de polarisation**

## Partie 3: Interférences en lumière polarisée

connection avec les interférences vues en optique physique

**OBJECTIF 5: Interpréter une expérience d'interférences utilisant de la lumière polarisée**

# Supports de cours et évaluation

## Supports sur ecampus

Poly pour la partie 1

Transparents déposés au fur et à mesure de l'avancement du cours

Textes des TD

## Evaluation:

examen écrit de 3h sans documents sauf A4 manuscrite recto verso et calculatrice

3 parties: questions de cours et 2 exercices

Examens des deux années précédentes disponibles sur ecampus

# Partie 1

## Propagation dans les milieux anisotropes

- 1) **Matériaux biréfringents, ellipsoïde des indices**
- 2) Polarisation propres
- 3) Vecteurs d'onde et Rayons dans un milieu uniaxe, surface des indices et surface des vitesses
- 4) Réfraction des rayons dans un milieu uniaxe

# Matériaux biréfringents linéaires

Exemples de matériaux biréfringents: cristaux, tissus formés de fibres, plastiques soumis à une déformation mécanique

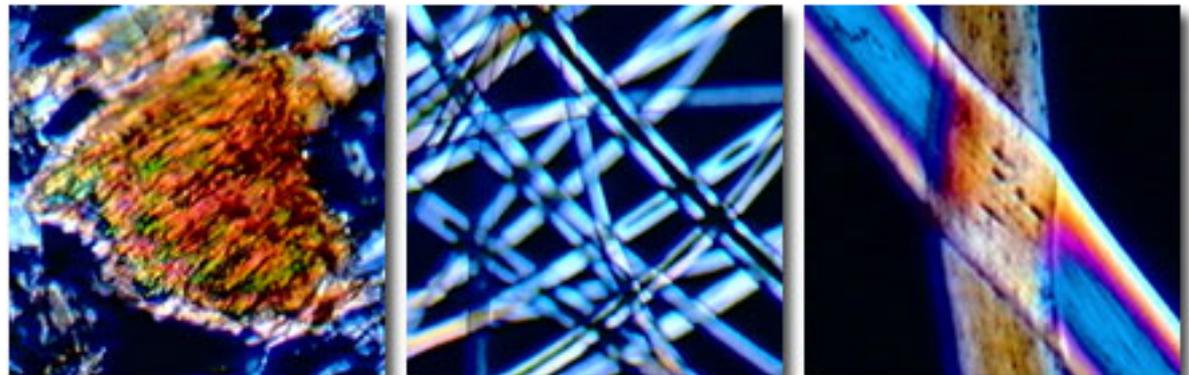


CaCO<sub>3</sub>: calcite



Double réfraction à travers un cristal de calcite

## Particle and Fiber Identification with Polarized Light Microscopy



(a)

(b)

Figure 4

(c)

(a) Poudre de bois (b) fibres de nylon (c) cheveu vus au microscope polarisant

# Comment caractérise-t-on la biréfringence linéaire d'un matériau?

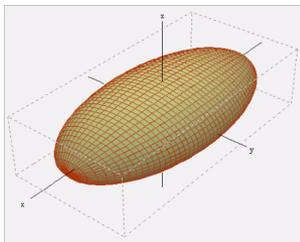
## La matrice de permittivité diélectrique

$$\begin{aligned}\vec{P}^l &= \varepsilon_0 [\chi] \vec{E} \\ \vec{D} &= \varepsilon_0 ([I] + [\chi]) \vec{E} \\ \vec{D} &= \varepsilon_0 [\varepsilon] \vec{E}\end{aligned} \quad [\varepsilon] = \begin{bmatrix} \varepsilon_x & 0 & 0 \\ 0 & \varepsilon_y & 0 \\ 0 & 0 & \varepsilon_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} n_x^2 & 0 & 0 \\ 0 & n_y^2 & 0 \\ 0 & 0 & n_z^2 \end{bmatrix}$$

Si isotrope:  $n_x = n_y = n_z = n$

## L'ellipsoïde des indices

Pour chaque direction de polarisation (donnée par le vecteur D), on porte la valeur de l'indice correspondant dans cette direction



$$\frac{x^2}{n_x^2} + \frac{y^2}{n_y^2} + \frac{z^2}{n_z^2} = 1$$

[Lien vers animation 3D](#)

# Quel lien entre les deux descriptions?

On va commencer par écrire **l'équation de propagation** qui relie D et E du fait de la propagation dans une direction  $\mathbf{k} = k\mathbf{u}$ :

- **Equations de Maxwell**  $\text{div } \vec{D} = 0$  ,  $\text{div } \vec{B} = 0$  ,  $\text{rot } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$  ,  $\text{rot } \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$   
(dans un milieu sans sources)

(Le milieu est supposé non-magnétique :  $\mu = \mu_0$ )

- On cherche une solution aux équations de Maxwell sous la forme d'une **onde plane** :  $\vec{E} = \vec{E}_0 e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$

Les eq de Maxwell se réécrivent alors:

$$\vec{k} \cdot \vec{D} = 0 \quad , \quad \vec{k} \cdot \vec{B} = 0 \quad , \quad \vec{k} \times \vec{E} = \omega \vec{B} \quad , \quad \vec{k} \times \vec{H} = -\omega \vec{D}$$

- En combinant ces équations, on peut obtenir **l'équation de propagation**:

$$\vec{D} = -\frac{1}{\mu_0 \omega^2} \vec{k} \times (\vec{k} \times \vec{E}) = \frac{k^2}{\mu_0 \omega^2} \left[ \vec{E} - (\vec{u} \cdot \vec{E}) \vec{u} \right]$$

$$\boxed{\vec{D} = \varepsilon_0 n^2 \left[ \vec{E} - (\vec{u} \cdot \vec{E}) \vec{u} \right]}$$

# Quel lien entre les deux descriptions?

On part de **l'équation de propagation (déduite des éq de Maxwell)**:

$$\vec{D} = \varepsilon_0 n^2 \left[ \vec{E} - (\vec{u} \cdot \vec{E}) \vec{u} \right]$$

En la multipliant scalairement par  $\vec{D}$ , on obtient:  $D^2 = \varepsilon_0 n^2 \mathbf{D} \cdot \mathbf{E}$

$$\begin{bmatrix} D_x \\ D_y \\ D_z \end{bmatrix} = \varepsilon_0 \begin{bmatrix} n_x^2 & 0 & 0 \\ 0 & n_y^2 & 0 \\ 0 & 0 & n_z^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} E_x \\ E_y \\ E_z \end{bmatrix} \quad \frac{D^2}{n^2} = \varepsilon_0 \mathbf{D} \cdot \mathbf{E} = \frac{D_x^2}{n_x^2} + \frac{D_y^2}{n_y^2} + \frac{D_z^2}{n_z^2}$$

$$\overrightarrow{OM}(x, y, z) = n \frac{\vec{D}}{D}$$

$$\frac{x^2}{n_x^2} + \frac{y^2}{n_y^2} + \frac{z^2}{n_z^2} = 1$$

ellipsoïde des indices

# Propagation dans les milieux anisotropes

1) Matériaux biréfringents, ellipsoïde des indices

**2) Polarisation propres**

3) Vecteurs d'onde et Rayons dans un milieu uniaxe, surface des indices et surface des vitesses

4) Réfraction des rayons dans un milieu uniaxe

# Quelles sont les ondes pouvant se propager dans une direction $\mathbf{k}$ donnée ?

## • Deux conditions à satisfaire

$$1) \quad \vec{D} = \varepsilon_0 n^2 (\vec{E} - (\vec{u} \cdot \vec{E}) \vec{u}) = \varepsilon_0 n^2 (\vec{E} - [P^{\vec{u}}] \vec{E}) = \varepsilon_0 n^2 [P_{\perp}^{\vec{u}}] \vec{E}$$

$\downarrow$   
Indice «vu» par l'onde de direction  $\mathbf{u}$

$\downarrow$   
projection sur  $\mathbf{u}$

$\swarrow$   
projection sur le plan perpendiculaire à  $\mathbf{u}$

$$2) \quad \vec{D} = \varepsilon_0 [\varepsilon] \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{1}{\varepsilon_0} [\varepsilon]^{-1} \vec{D}$$

Dans la base propre,

$$[\varepsilon]^{-1} = \begin{bmatrix} 1/n_x^2 & 0 & 0 \\ 0 & 1/n_y^2 & 0 \\ 0 & 0 & 1/n_z^2 \end{bmatrix}$$

**=> Combinaison des deux conditions:**

$$\boxed{\frac{\vec{D}}{n^2} = [P_{\perp}^{\vec{u}}] [\varepsilon]^{-1} \vec{D} = [A_{\vec{u}}] \vec{D}}$$



**C'est une équation aux valeurs propres**

## Polarisations propres dans un milieu anisotrope

$$\frac{\vec{D}}{n^2} = [P_{\perp}^{\vec{u}}] [\epsilon]^{-1} \vec{D} = [A_{\vec{u}}] \vec{D}$$

- **Vecteurs propres** : polarisations (vecteurs  $\vec{D}$ ) possibles

*Contrairement au cas isotrope, toutes les polarisations ne sont pas possibles.*

- **Valeurs propres**  $1/n^2$  : indices  $n$  correspondants



Les polarisations pouvant se propager sans déformation et les indices correspondants dépendent de la direction de propagation  $\mathbf{u}$

# Propriétés des polarisations propres

- Si on exprime  $\mathbf{D}$  dans une base constituée du vecteur  $\mathbf{u}$  et de 2 vecteurs orthogonaux  $\mathbf{v}$  et  $\mathbf{w}$  du plan d'onde, on obtient

$$[A_{\bar{\mathbf{u}}}] = [P_{\perp}^{\bar{\mathbf{u}}}] [\varepsilon]^{-1} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \# & \# & \# \\ \# & a & c \\ \# & c & b \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ \# & a & c \\ \# & c & b \end{bmatrix}$$

*$[\varepsilon]^{-1} n'$  est pas diagonale dans cette base, mais reste symétrique (comme  $[\varepsilon]$ )*

- Seule la restriction de  $[A]$  au plan d'onde joue un rôle. On est donc ramené à la recherche des deux vecteurs propres et valeurs propres d'une matrice 2x2 **symétrique à coefficients réels**

⇒ 2 valeurs propres **réelles**  $1/n'^2$  et  $1/n''^2$  (on verra plus loin qu'elles sont forcément positives)

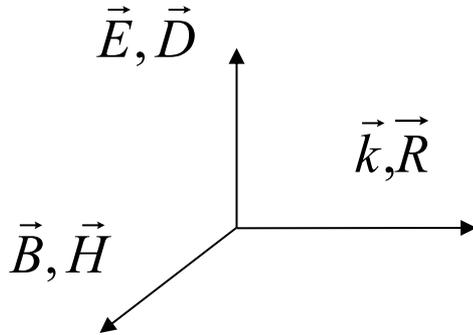
⇒ vecteurs propres **orthogonaux**  $\mathbf{D}' \perp \mathbf{D}''$  et réels (polar. linéaires)



**Les polarisations propres sont orthogonales**

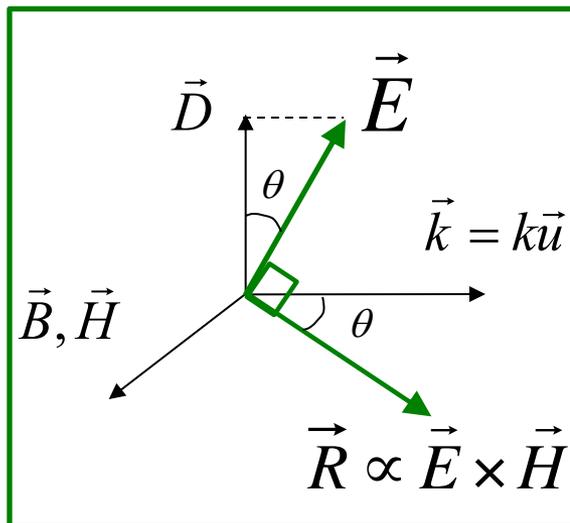
# Orientation des différents vecteurs

## • Milieu isotrope



- $E$  et  $D$  sont parallèles et transverses
- $B$  et  $H$  leur sont orthogonaux, et transverses
- Le vecteur de Poynting  $\vec{R} \propto \vec{E} \times \vec{H}$  est parallèle au vecteur d'onde  $k$

## • Milieu anisotrope



- **E et D ne sont plus parallèles**
- **$R$  vecteur de Poynting** (direction du « rayon lumineux ») **n'est plus parallèle au vecteur d'onde  $k$**  (direction de propagation de la phase)
  - $D, E, R$  et  $k$  sont dans le plan de polarisation (perpendiculaire à  $B$  et  $H$ )
  - $D$  reste orthogonal à  $k$ ,  $E$  orthogonal à  $R$

# Comment utiliser l'ellipsoïde des indices pour trouver les polarisations propres?

## Comment trouver E à partir de D?

Vecteur E correspondant à une direction de D ( $X_0, Y_0, Z_0$ ):

$$\begin{bmatrix} E_x \\ E_y \\ E_z \end{bmatrix} = \frac{1}{\epsilon_0} \begin{bmatrix} D_x/n_x^2 \\ D_y/n_y^2 \\ D_z/n_z^2 \end{bmatrix} = \frac{D}{\epsilon_0 n} \begin{bmatrix} X_0/n_x^2 \\ Y_0/n_y^2 \\ Z_0/n_z^2 \end{bmatrix}$$

Vecteur normal à l'ellipsoïde des indices en un point M( $X_0, Y_0, Z_0$ ):

$$\begin{bmatrix} X_0/n_x^2 \\ Y_0/n_y^2 \\ Z_0/n_z^2 \end{bmatrix}$$

Pour une direction D fixée par un point M sur l'ellipsoïde:

**E est normal à l'ellipsoïde au point M**

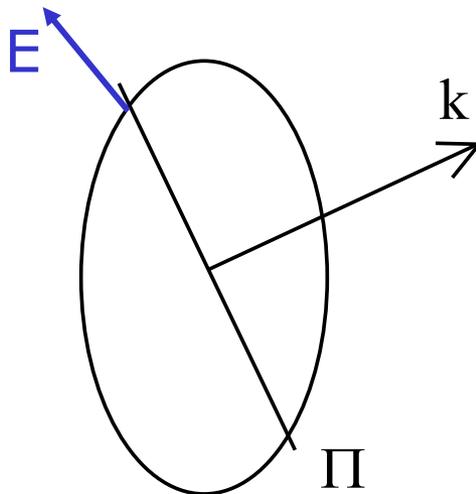
**Et B?**

B, orthogonal à E et D, est donc tangent à l'ellipsoïde en M

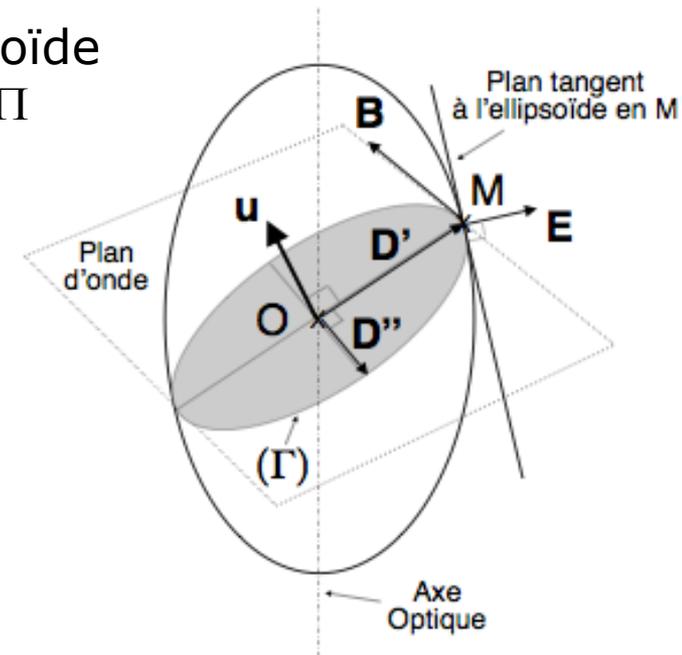
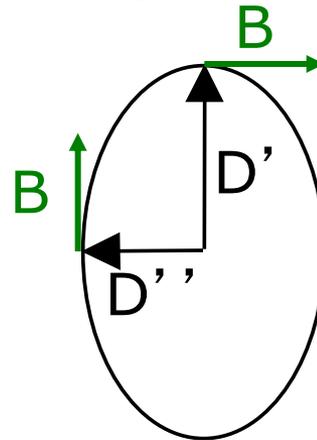
## Utiliser l'ellipsoïde des indices pour trouver les polarisations propres pour une direction de propagation $k$ donnée

Pour un vecteur  $k$  de propagation, on sait que:

- $D$  est dans le plan d'onde (orthogonal à  $k$ ) donc à l'intersection de l'ellipsoïde des indices et du plan orthogonal à  $k$ , ce qui définit une ellipse
- $D$  est orthogonal à  $B$ , qui est tangent à l'ellipsoïde, donc les seules possibilités pour  $D'$  et  $D''$  sont les deux axes de l'ellipse



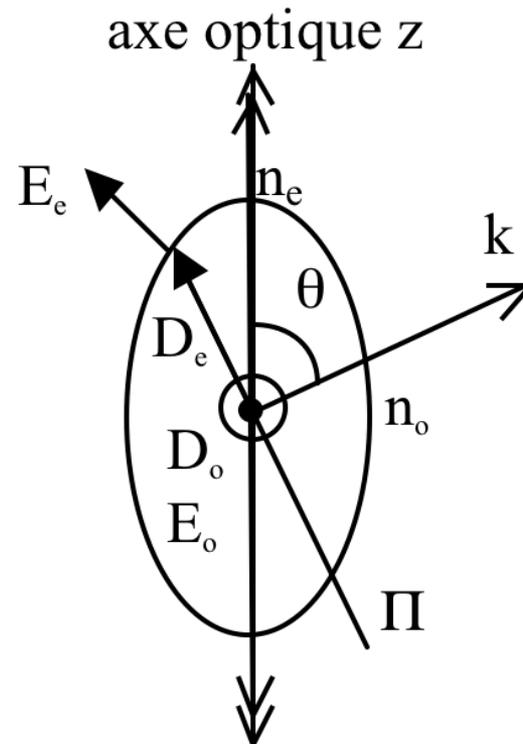
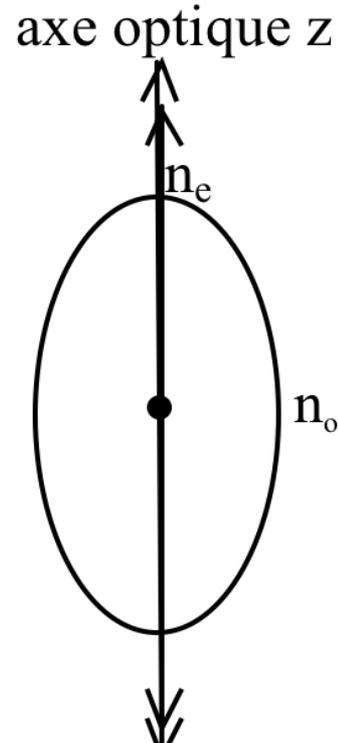
Intersection de l'ellipsoïde par le plan d'onde  $\Pi$



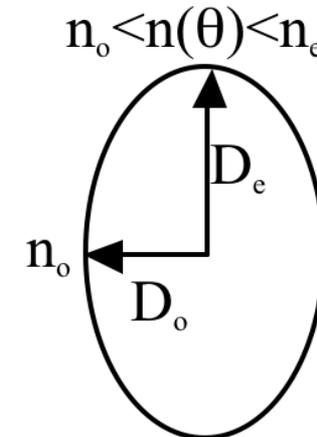
# Ellipsoïde des indices pour un milieu uniaxe

$$\frac{X^2}{n_o^2} + \frac{Y^2}{n_o^2} + \frac{Z^2}{n_e^2} = 1$$

Ellipsoïde de révolution  
autour de l'axe optique z



Coupe de l'ellipsoïde  
dans le plan  $\Pi$



La polarisation ordinaire  $D_o$  est  
toujours orthogonale à l'axe optique z!

# Quelles propriétés générales pour les polarisations ordinaires et extraordinaires dans un milieu uniaxe?

## ① Pour la polarisation ORDINAIRE

- $D_o$  et  $E_o$  colinéaires
- $D_o$  et  $E_o$  orthogonaux à l'axe optique
- $k_o$  et  $R_o$  colinéaires
- $k_o$  et  $R_o$  orthogonaux à  $D_o$  et  $E_o$

## ① Pour la polarisation EXTRAORDINAIRE:

- $D_e$  orthogonal à  $D_o$
- $E_e$  orthogonal à  $E_o$

**Mais  $D_e$  et  $E_e$  NE SONT PAS colinéaires en général**

- $D_e$  orthogonal à  $k_e$
- $E_e$  orthogonal à  $R_e$
- $D_e$  dans le même plan que  $E_e$  et  $R_e$

# Deux cas particuliers

## 1) $\mathbf{k}$ parallèle à l'axe optique

La coupe de l'ellipsoïde par le plan d'onde est un cercle de rayon  $n_o$   
=> pas de polarisations propres, toutes les polarisations voient l'indice  $n_o$  comme dans un milieu isotrope

## 2) $\mathbf{k}$ perpendiculaire à l'axe optique

La coupe de l'ellipsoïde par le plan d'onde est une ellipse dont l'un des axes est l'axe optique

- => la polarisation extraordinaire est parallèle à l'axe optique
- =>  $D_e$  et  $E_e$  sont colinéaires
- =>  $k_e$  et  $R_e$  sont colinéaires
- => la polarisation extraordinaire voit l'indice  $n_e$

# Propagation dans les milieux anisotropes

- 1) Matériaux biréfringents, ellipsoïde des indices
- 2) Polarisation propres
- 3) **Vecteurs d'onde et Rayons dans un milieu uniaxe, surface des indices et surface des vitesses**
- 4) Réfraction des rayons dans un milieu uniaxe

# Indices pour une direction de $\mathbf{k}$ fixée

Pour une direction du vecteur d'onde  $\mathbf{k} = k\mathbf{u}$ , et on cherche les 2 valeurs d'indices possibles pour cette direction de propagation:

$$n'(\vec{u}) = n'(\alpha, \beta, \gamma) \quad n''(\vec{u}) = n''(\alpha, \beta, \gamma)$$

- Pour les déterminer, il faut résoudre l'équation aux valeurs propres  $\det \left\{ [A_{\vec{u}}] - \frac{1}{n^2} I \right\} = 0$
- Cela revient à calculer le déterminant d'une matrice 3x3. Après plusieurs étapes de calcul, on aboutit à **l'équation de Fresnel**:

$$\alpha^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_y^2} \right) \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_z^2} \right) + \beta^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_z^2} \right) \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_x^2} \right) + \gamma^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_x^2} \right) \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_y^2} \right) = 0$$

Remarque: En réduisant au même dénominateur, on obtient **une équation du second degré du type  $n^4 - Sn^2 + P = 0$** :

$\Rightarrow$  on retrouve les **deux solutions  $n'^2$  et  $n''^2$**  dont on a montré qu'elles étaient réelles

$\Rightarrow$  on peut montrer qu'elles **sont positives**:

$\Rightarrow n'$  et  $n''$  sont réels (propagation sans absorption)

# Surface des indices

**Définition:** on porte les 2 valeurs possibles de l'indice  $n$  dans la direction de  $\mathbf{k}$

On cherche  $N$  tel que  $\mathbf{ON} = n(\mathbf{u})\mathbf{u}$ . Pour chaque  $\mathbf{u}$ : 2 valeurs d'indice.

La surface des indices a donc deux nappes.

$\mathbf{ON} = (X = n\alpha, Y = n\beta, Z = n\gamma)$  avec  $X^2 + Y^2 + Z^2 = n^2$ , l'équation de Fresnel devient:

$$X^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_y^2} \right) \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_z^2} \right) + Y^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_z^2} \right) \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_x^2} \right) + Z^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_x^2} \right) \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_y^2} \right) = 0$$

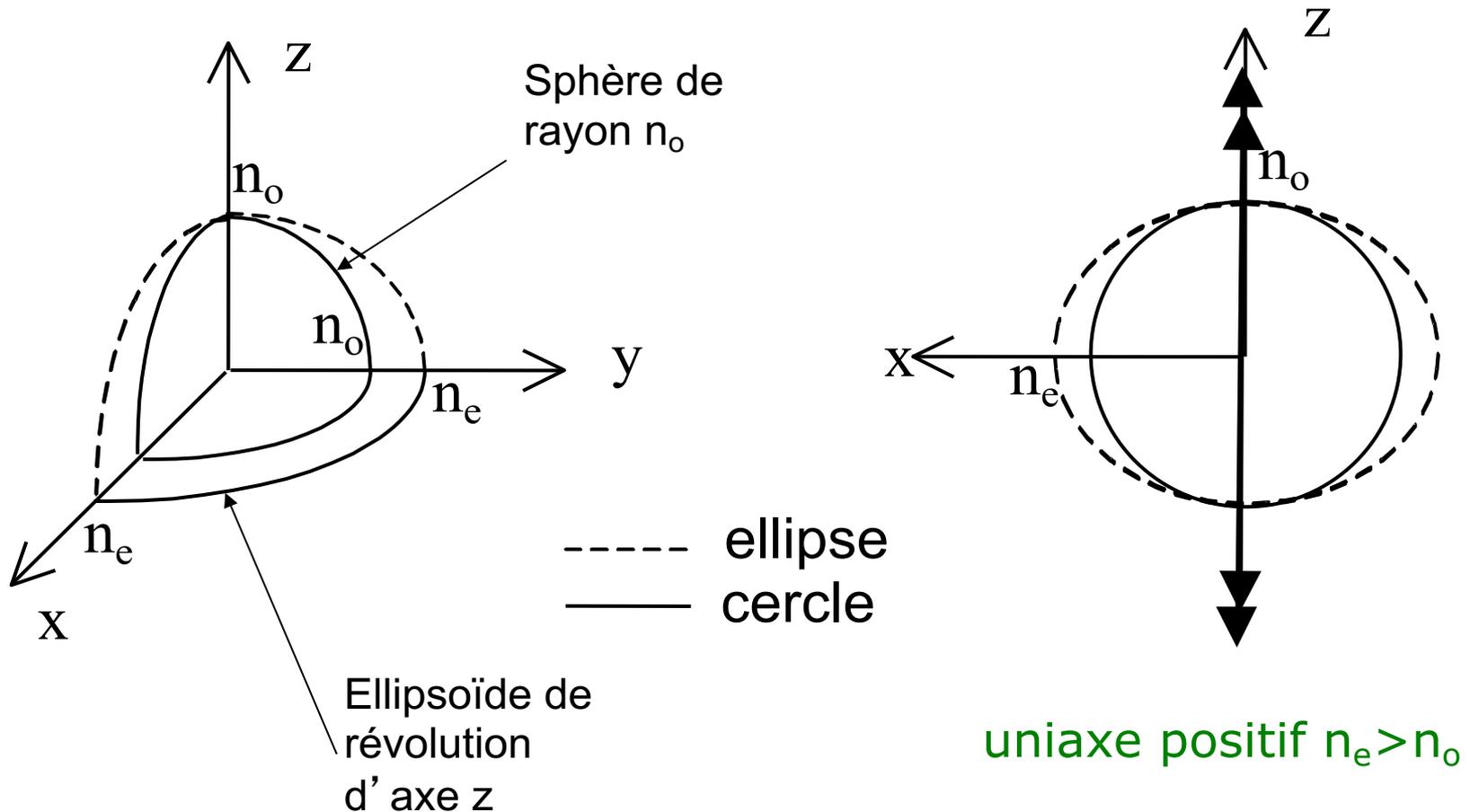
On s'intéresse au cas particulier uniaxe positif:  $n_x = n_y = n_o$ ,  $n_z = n_e$

$$\left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{n_o^2} \right) \left( \frac{X^2 + Y^2}{n_e^2} + \frac{Z^2}{n_o^2} - 1 \right) = 0$$

↓  
sphère de rayon  $n_o$

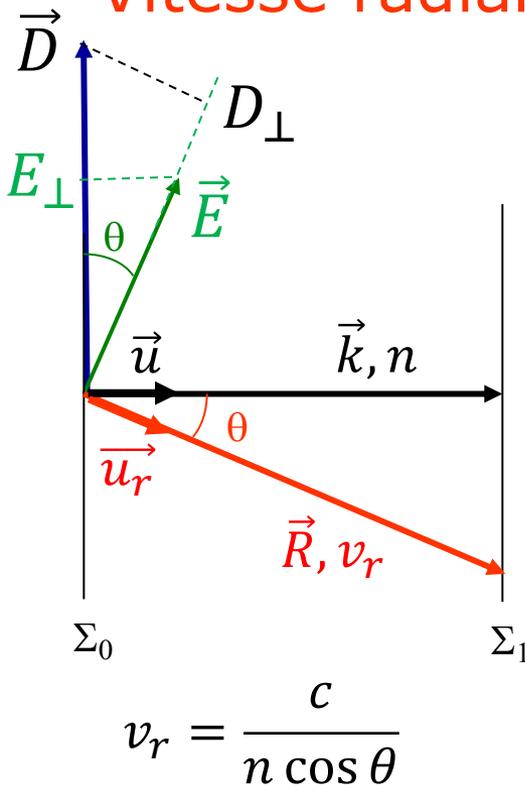
↓  
Ellipsoïde de révolution autour de l'axe  $Z$   
Valeur  $n_o$  suivant  $Z$ ,  $n_e$  suivant  $X$  et  $Y$

# Surface des indices d'un milieu uniaxe (d'axe z)



# Notion de vitesse radiale

Vitesse radiale  $v_r =$  vitesse mesurée le long du rayon  $\vec{R}$  (=vecteur de Poynting)



D peut s'écrire en fonction de la projection de E sur la normale au vecteur d'onde

$$\vec{D} = \varepsilon_0 n^2 (\vec{E} - (\vec{u} \cdot \vec{E}) \vec{u}) = \varepsilon_0 n^2 \vec{E}_\perp$$

Symétriquement, E peut s'écrire en fonction de la projection de D sur la normale au rayon:

$$\vec{E} = \frac{1}{\varepsilon_0 n^2 \cos^2 \theta} (\vec{D} - (\vec{u}_r \cdot \vec{D}) \vec{u}_r)$$

$$\vec{E} = \frac{v_r^2}{\varepsilon_0 c^2} (\vec{D} - (\vec{u}_r \cdot \vec{D}) \vec{u}_r)$$

Correspondance formelle où le couple de vecteur D et k est remplacé par le couple E et R, et où l'indice n est remplacé par la vitesse radiale  $v_r$

=> on va retrouver des propriétés sur les rayons et les vitesses radiales similaires à celles qu'on a vu sur les vecteurs d'onde et les indices.

# Surface des vitesses radiales

**Définition:** on porte les 2 valeurs possibles de la vitesse  $v_r$  dans la direction de R

1 direction  $k$  fixée: 2 indices  $n'$  et  $n''$  pour 2 polarisations  $D'$  et  $D''$ .

1 couple  $(k, D)$  fixé: 1 direction  $R$  du vecteur de Poynting ( $E \times B$ ).

1 direction  $R$  (rayon) fixée: 2 vitesses radiales  $v_r'$  et  $v_r''$  pour 2 polarisations

La forme de cette surface est déterminée à partir de l'équation de Fresnel aux vitesses radiales qui a la même forme que celle pour les indices en utilisant l'équivalence:

$$u \Leftrightarrow u_r$$

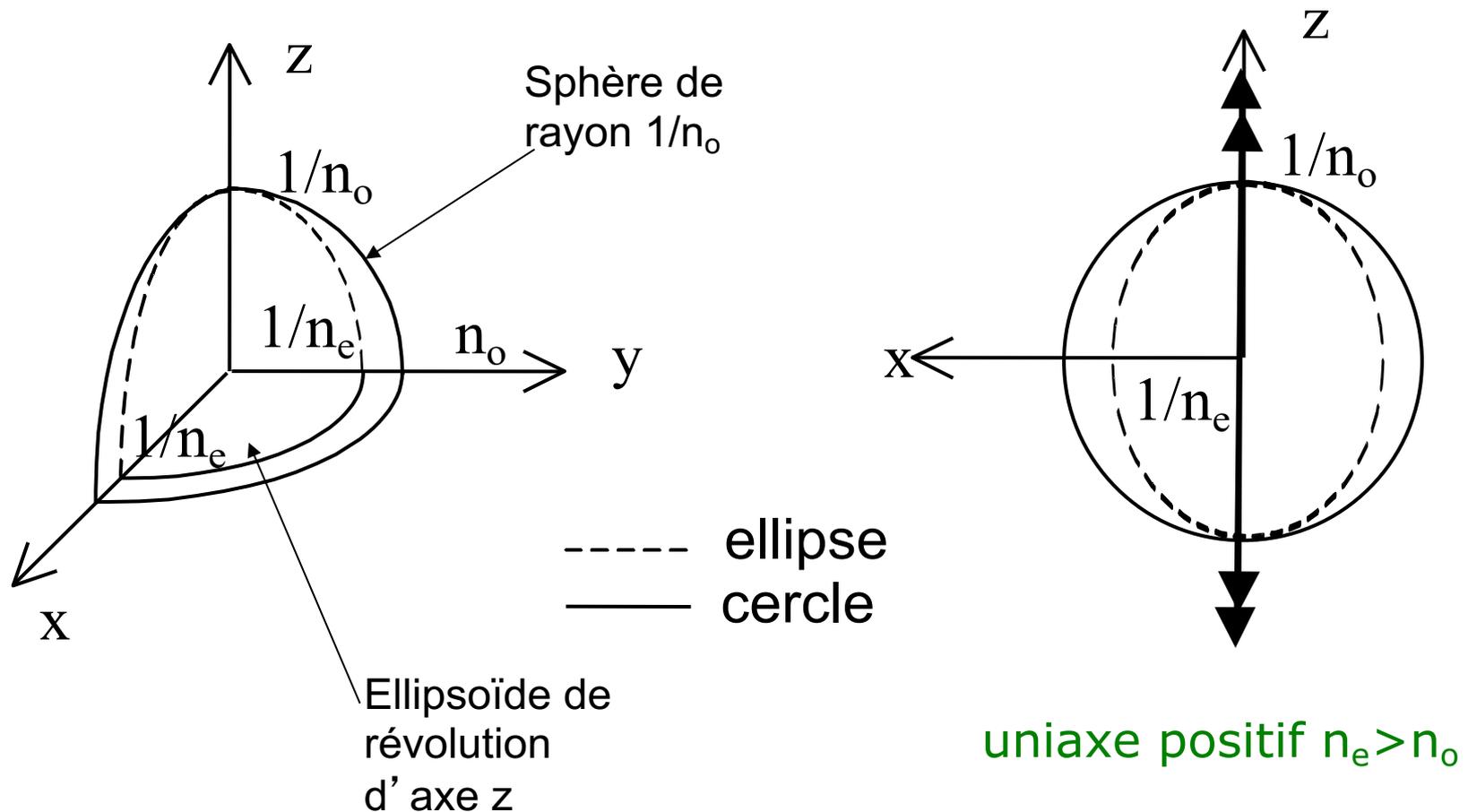
$$n \Leftrightarrow v_r \text{ ou } 1/n_r$$

Pour un milieu uniaxe, la surface des vitesses radiales sera composée de:

- Une sphère de rayon  $1/n_o$

- Un ellipsoïde de révolution autour de l'axe  $Z$ :  $1/n_o$  suivant  $Z$ ,  $1/n_e$  suivant  $X$  et  $Y$

# Surface des vitesses pour un milieu uniaxe (d'axe z)

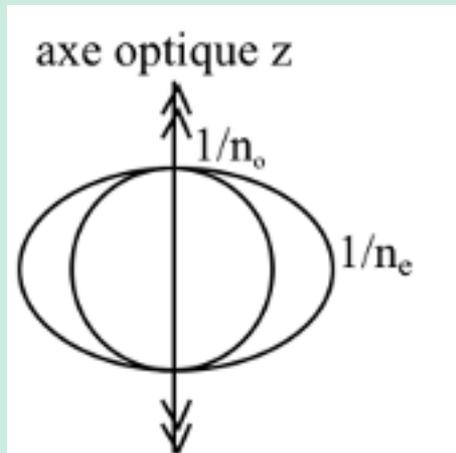


# Résumé: Surfaces des vitesses radiales pour tous les milieux uniaxes

**uniaxe négatif  $n_e < n_o$**

Exemple: calcite

$n_o = 1,658$     $n_e = 1,486^*$



**uniaxe positif  $n_e > n_o$**

Exemple quartz

$n_o = 1,544$     $n_e = 1,553^*$



\* Valeurs d'indices données pour  $\lambda = 589\text{nm}$

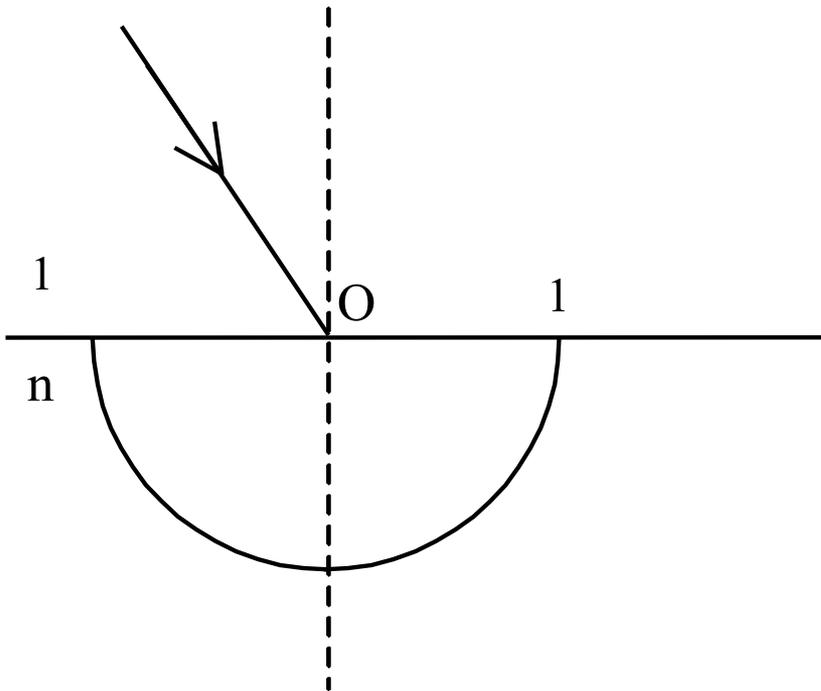
# Propagation dans les milieux anisotropes

- 1) Matériaux biréfringents, ellipsoïde des indices
- 2) Polarisation propres
- 3) Vecteurs d'onde et Rayons dans un milieu uniaxe, surface des indices et surface des vitesses
- 4) Réfraction des rayons dans un milieu uniaxe**

# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

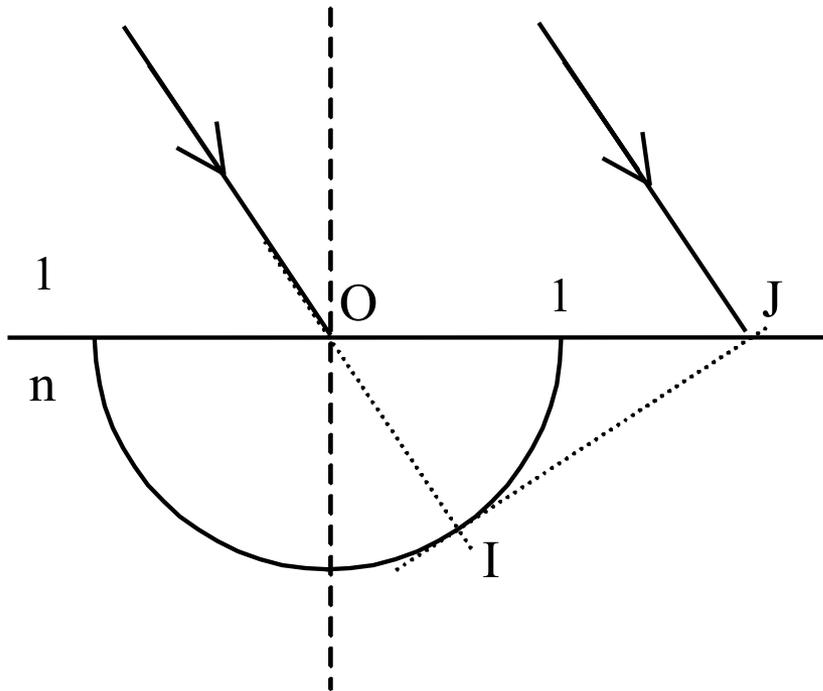
Rappel du cas isotrope



# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

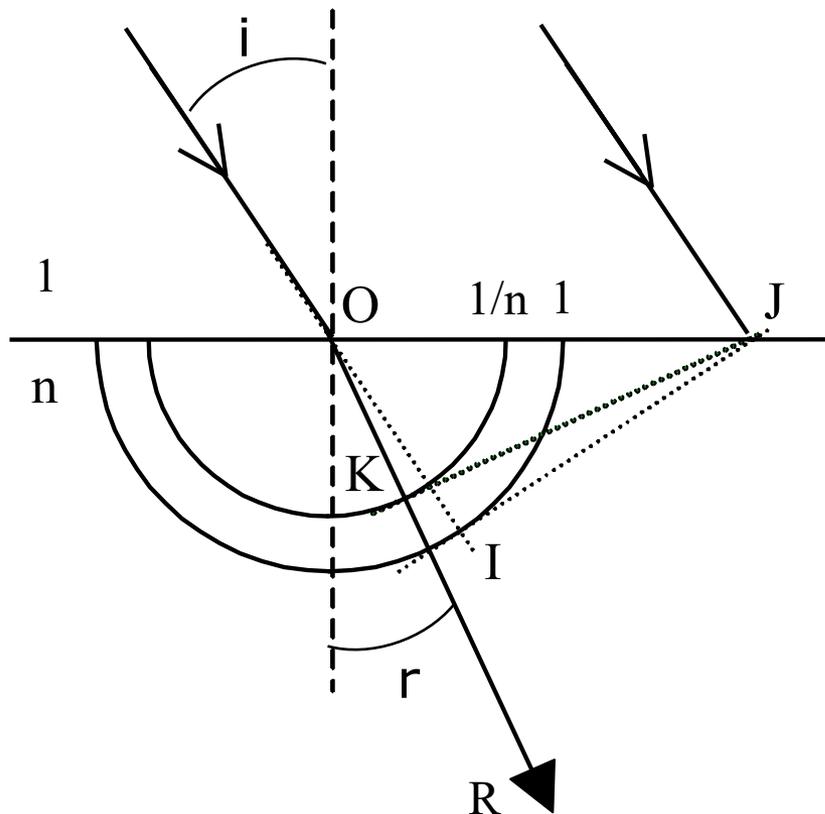
Rappel du cas isotrope



# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

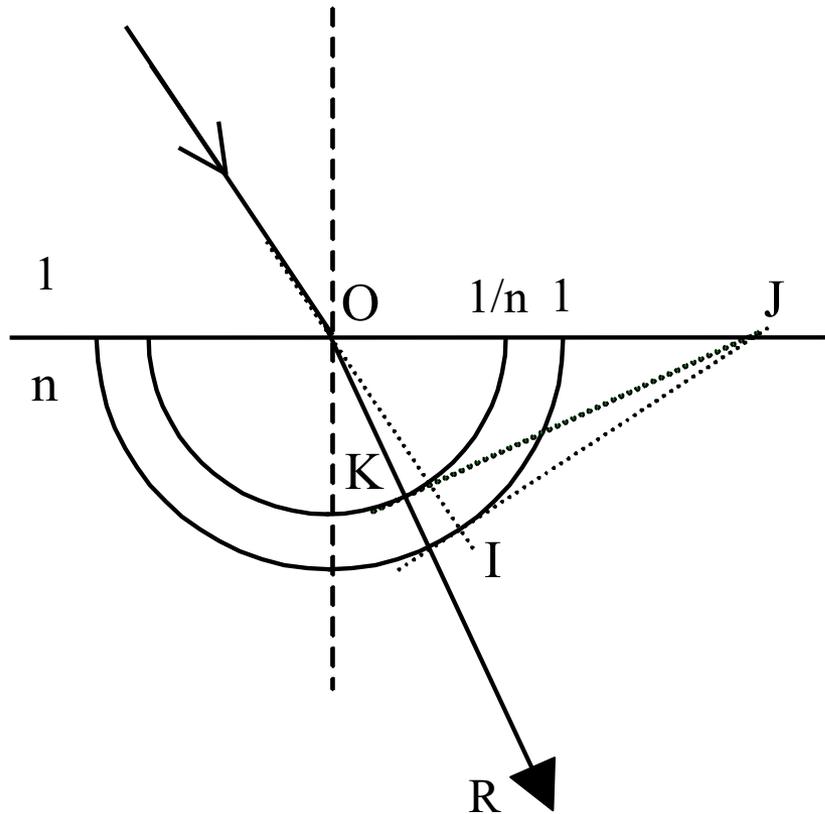
Rappel du cas isotrope



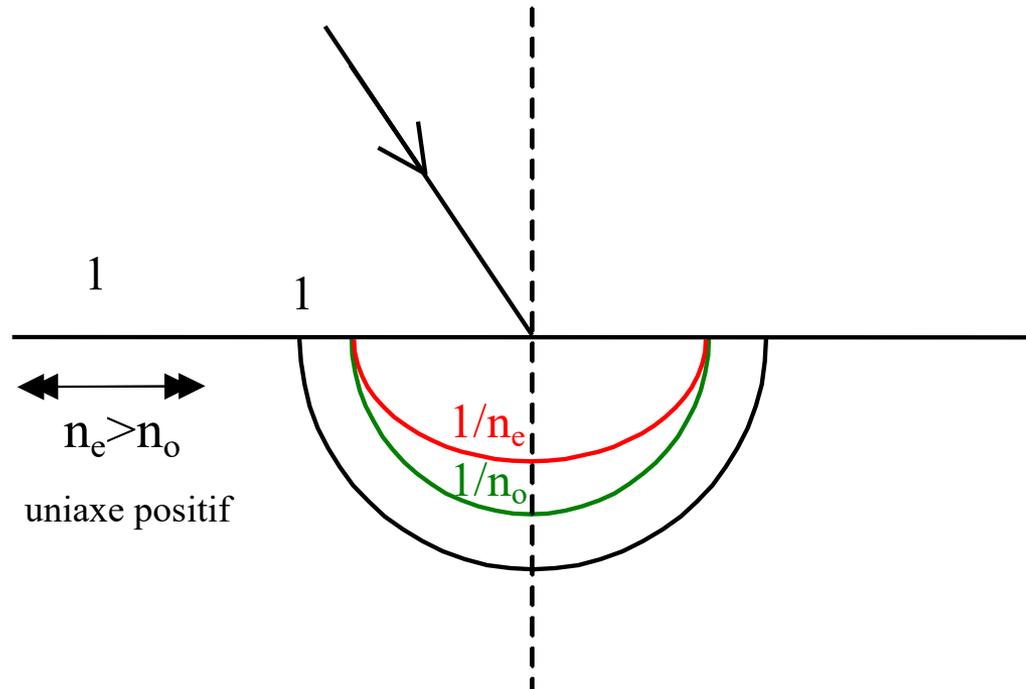
# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



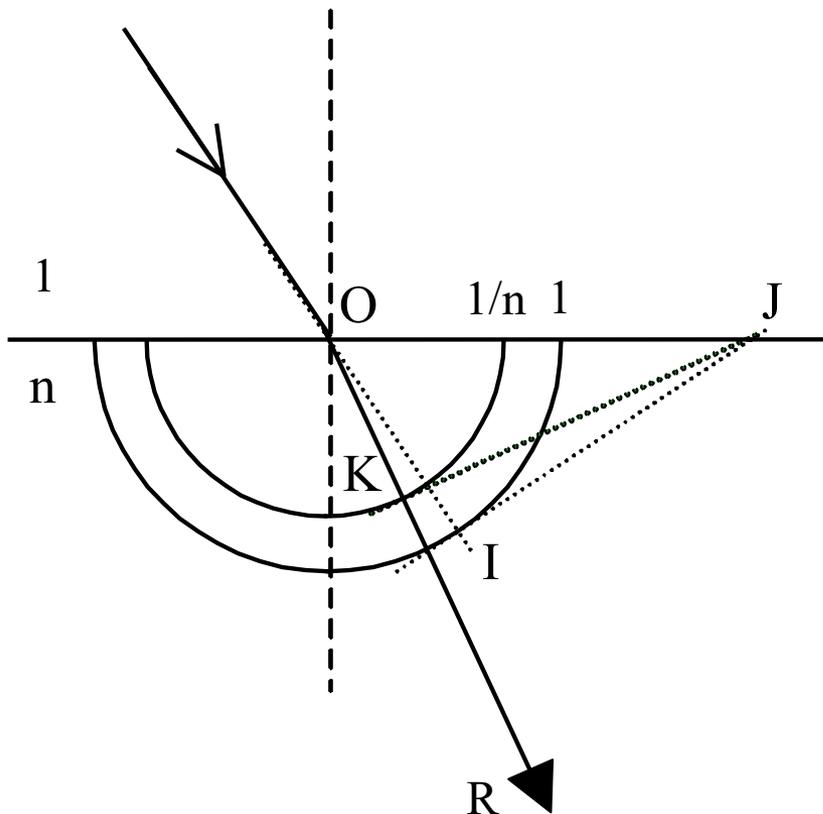
Cas uniaxe



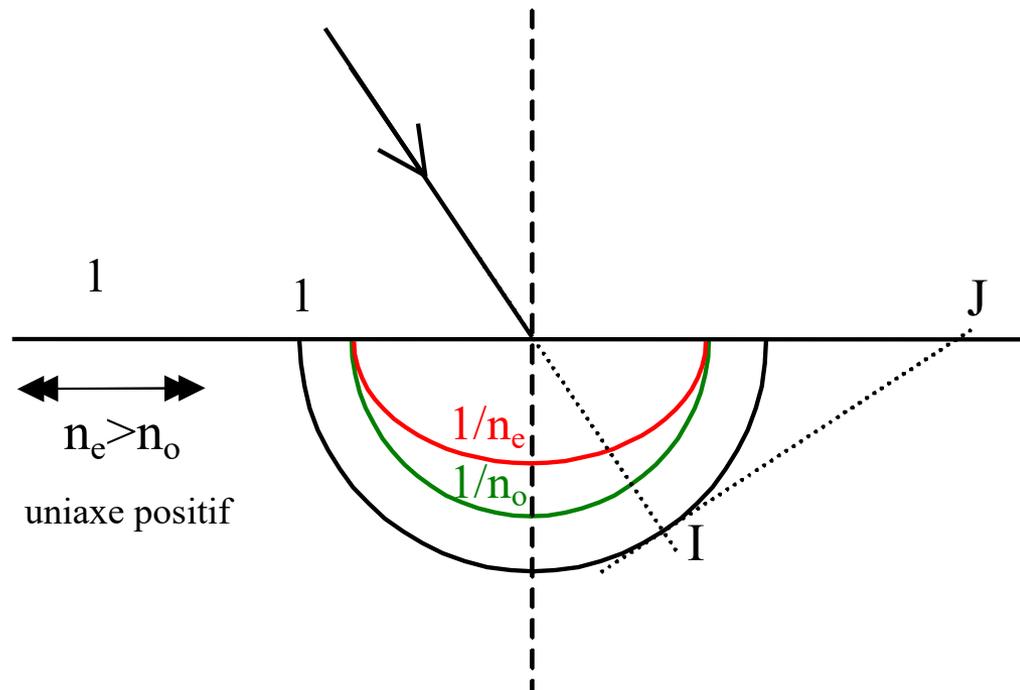
# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



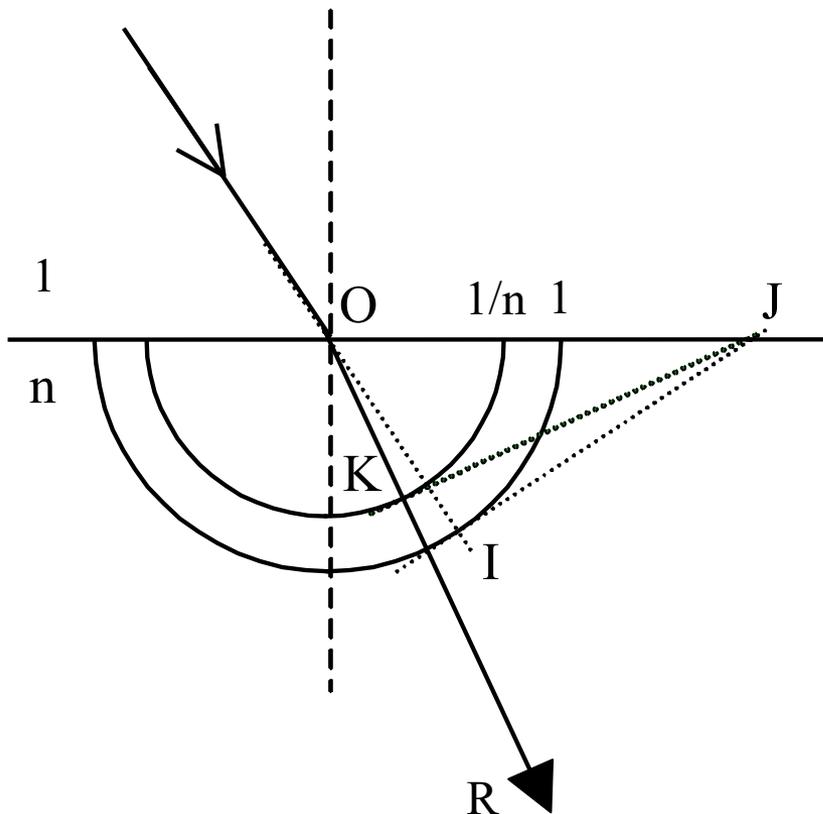
Cas uniaxe



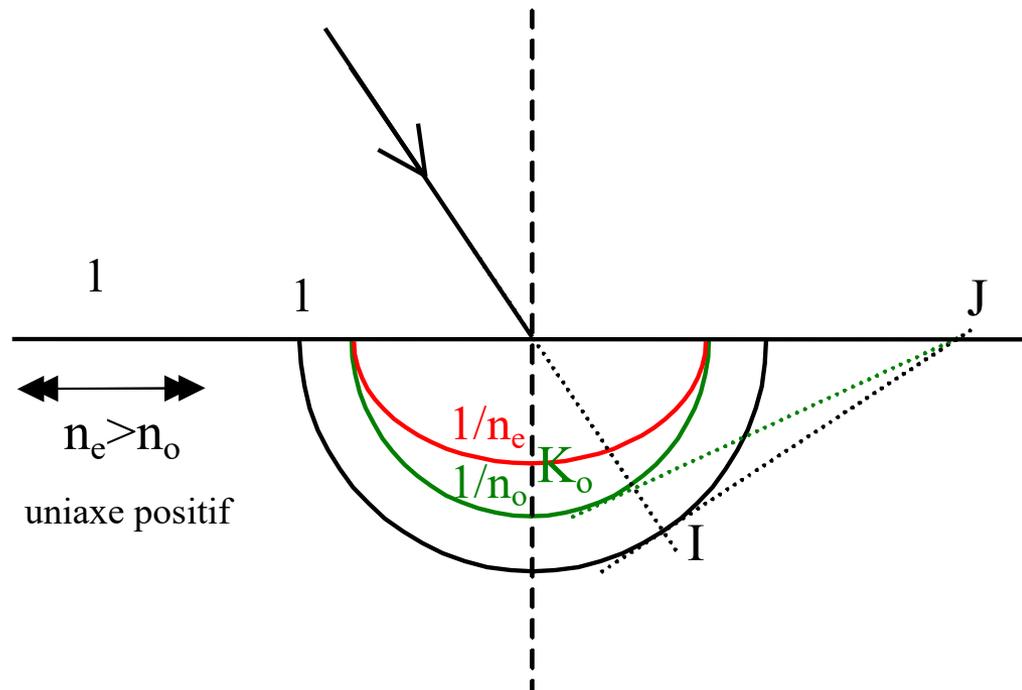
# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



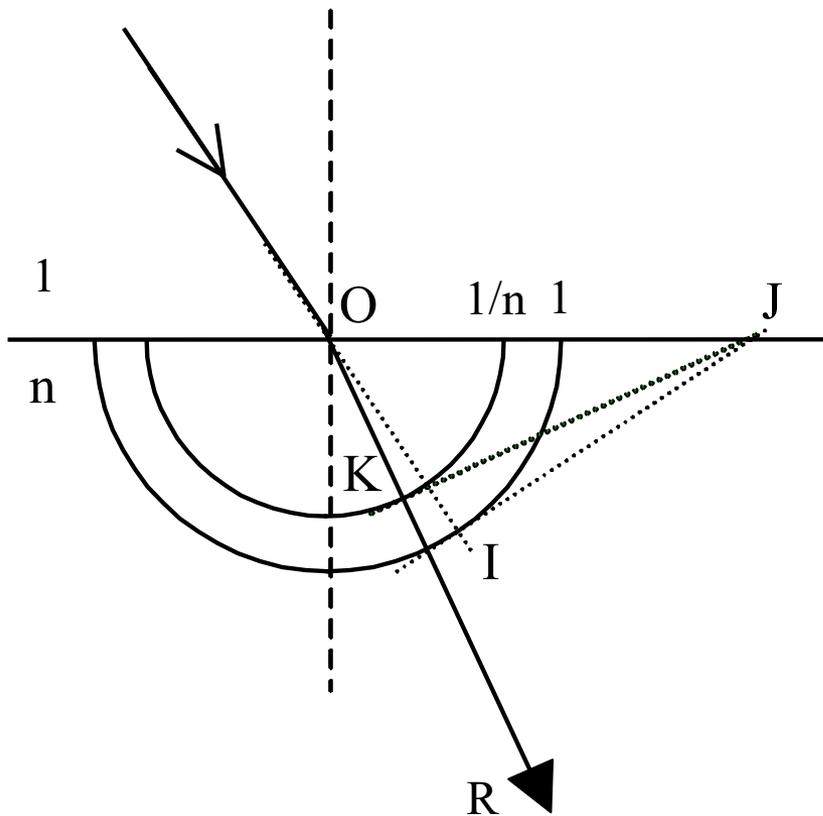
Cas uniaxe



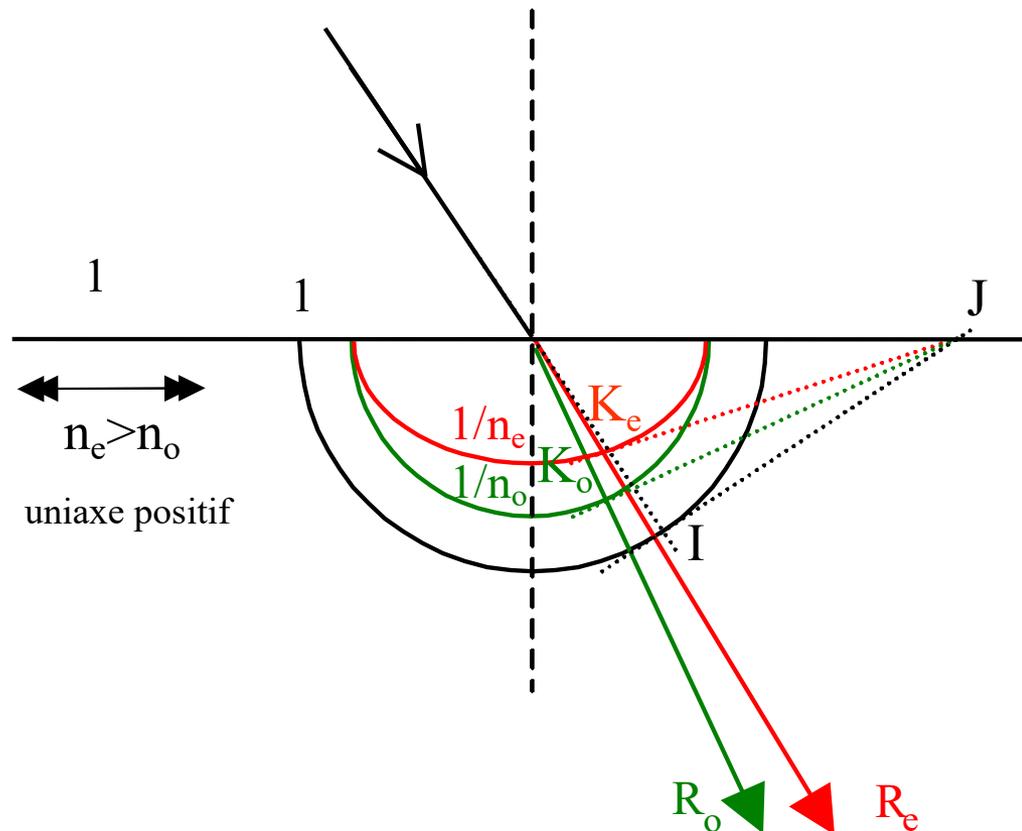
# Réfraction: construction des rayons avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



Cas uniaxe



# Comment trouver les vecteurs $E_o$ $D_o$ $E_e$ $D_e$ à partir des surfaces des vitesses radiales?

## ① $E_o$ ORDINAIRE

- orthogonal à  $R_o$
- orthogonal à l'axe optique

## ② $D_o$ ORDINAIRE: parallèle à $E_o$

## ③ $E_e$ EXTRAORDINAIRE:

- orthogonal à  $R_e$
- orthogonal à  $E_o$

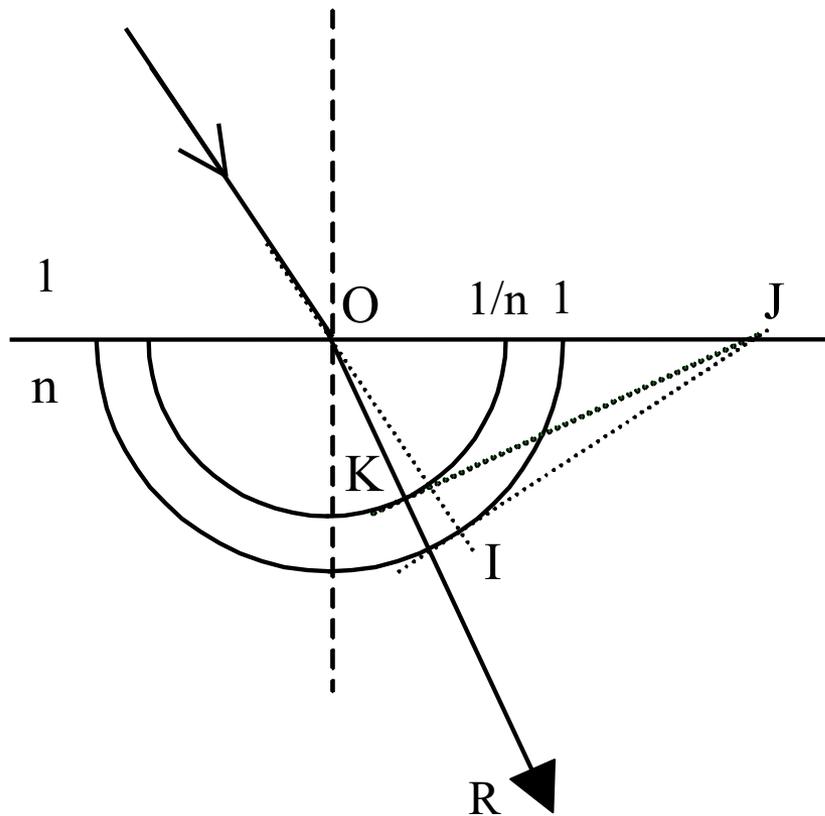
## ④ $D_e$ EXTRAORDINAIRE

- tangent à la surface des vitesses extraordinaires
- dans le même plan que  $E_e$  et  $R_e$

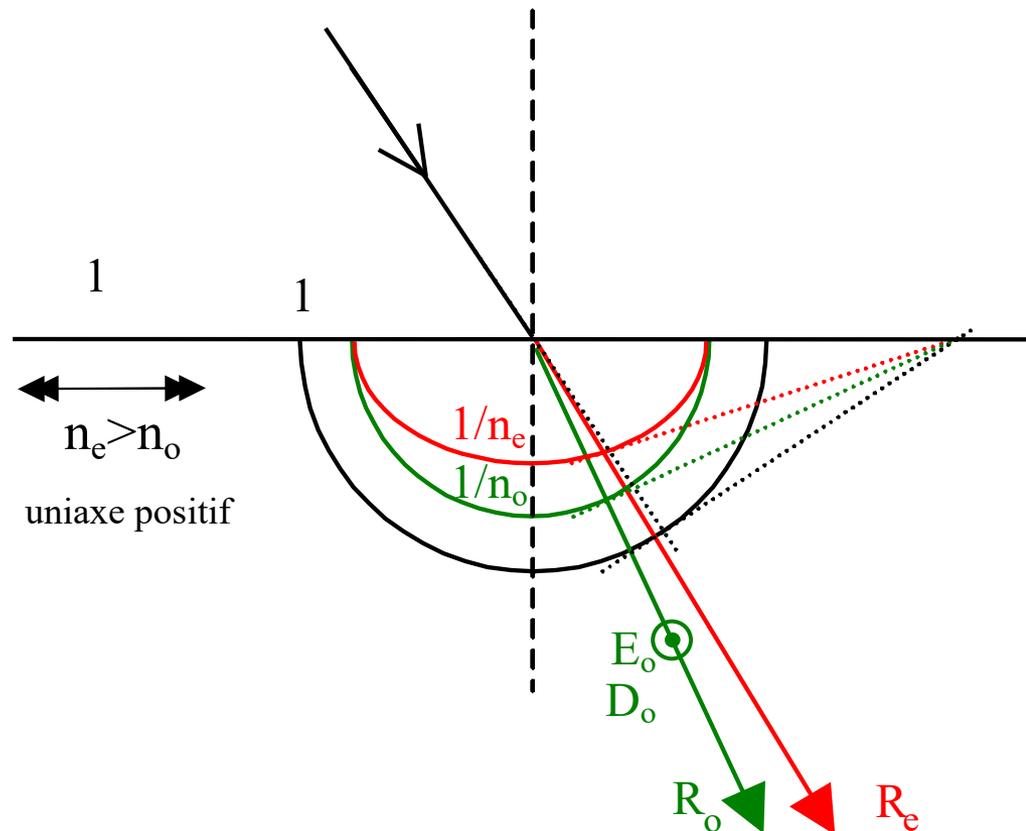
## Réfraction: construction avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



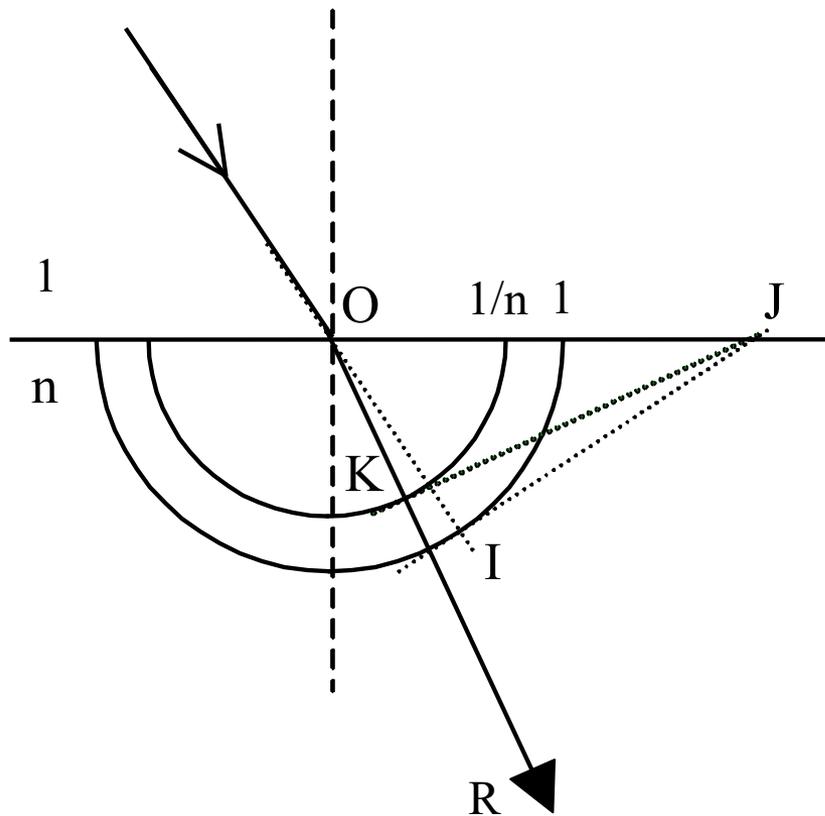
Cas uniaxe



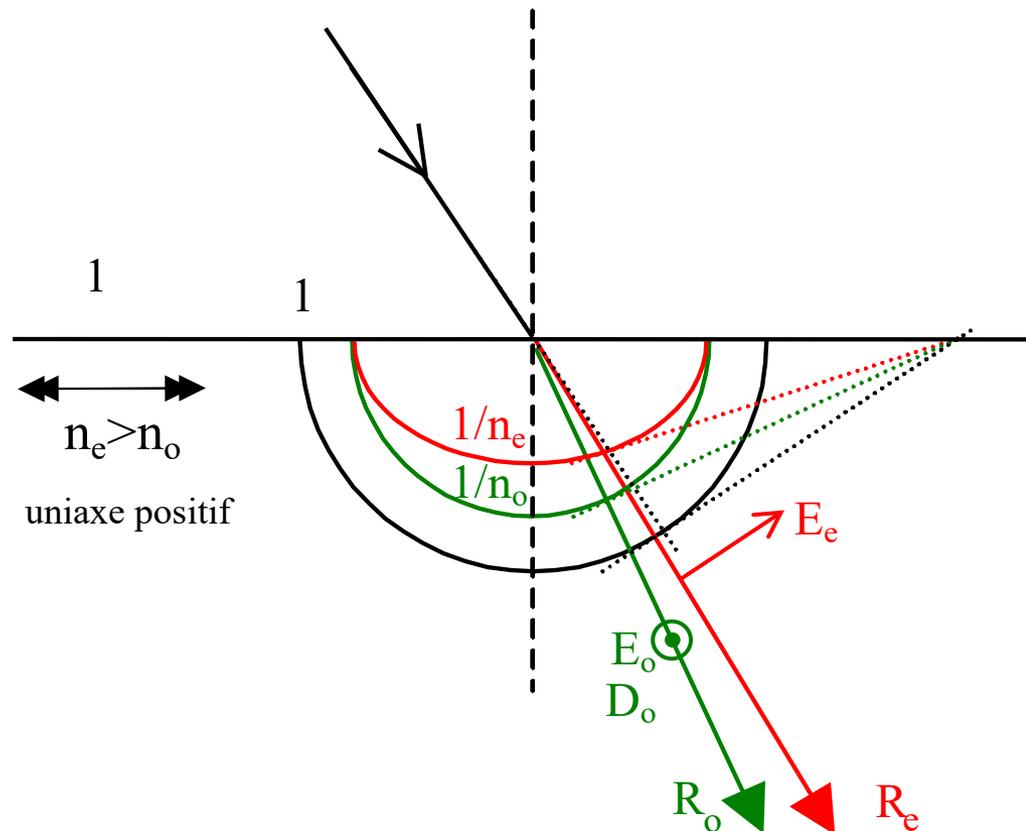
# Réfraction: construction avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



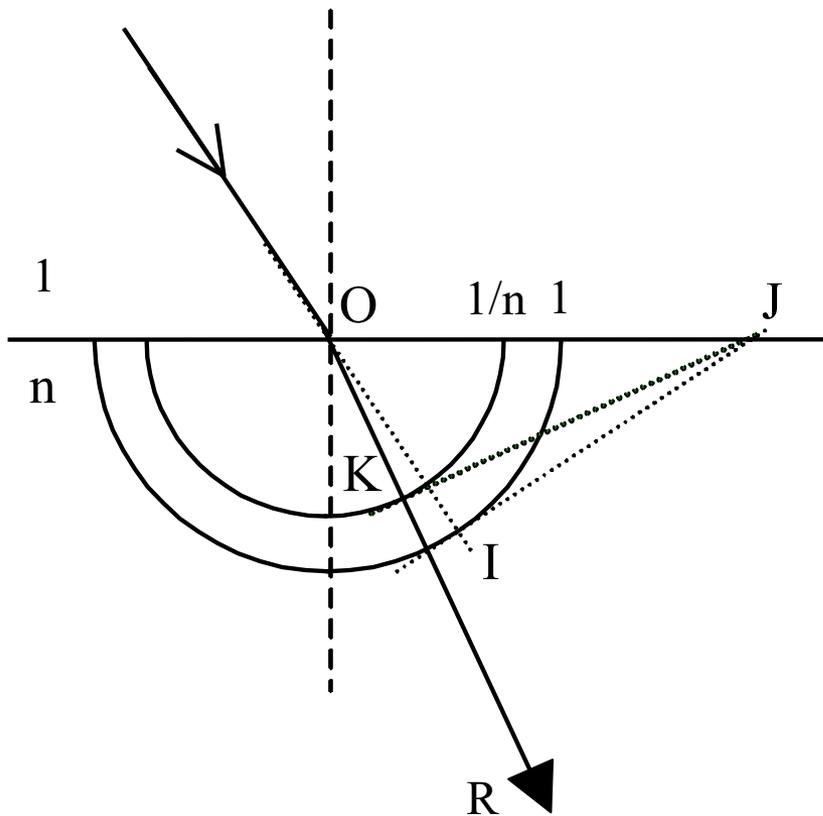
Cas uniaxe



## Réfraction: construction avec la surface des vitesses

Construction de type Huygens (propagation d'ondelettes sphériques)

Rappel du cas isotrope



Cas uniaxe

