RENDU

Processus consistant à créer des scènes graphiques réalistes à partir de données géométriques et intégrant les phénomènes

- de lumière réfléchie diffuse (objets mats) et spéculaire (miroirs)
- de lumière réfractée diffuse (vitres brouillées) et spéculaire (vitres courantes)
- de couleurs (absorption des longueurs d'onde de la lumière blanche)
- d'ombres et de pénombres

MODÈLE D'ILLUMINATION

Les acteurs

- une ou plusieurs sources lumineuses qui émettent de la lumière (de l'énergie)
 - sources ponctuelles
 - sources uniformément distribuées (à l'infini)
 - sources plus générales (modèle de Warn)
- des *objets* dans une scène qui transmettent à leur façon l'énergie reçue des sources et modélisés par une méthode étudiée dans les cours précédents
- un *observateur* qui reçoit la lumière transmise par les objets (donc qui les voit)

MODÈLE PHYSIQUE

L'énergie lumineuse d'une source incidente à une surface d'un solide se décompose en

- énergie absorbée: si l'énergie est entièrement absorbée, l'objet est invisible.
- énergie réfléchie
 - énergie réfléchie diffuse (surfaces mattes)
 - énergie réfléchie spéculaire (surfaces lumineuses)
- énergie réfractée c'est-à-dire transmise par le solide (*transparence*)
 - énergie réfractée diffuse
 - énergie réfractée spéculaire

La décomposition dépend en général de la longueur d'onde λ

$$\begin{split} I_{\text{incidente}} &= I_{\text{absorbée}} + I_{\text{renvoyée}} \\ I_{\text{renvoyée}} &= I_{\text{réfléchie}} + I_{\text{réfractée}} \\ I_{\text{réfléchie}} &= I_{\text{réfléchie diffuse}} + I_{\text{réfléchie spéculaire}} \\ I_{\text{réfractée}} &= I_{\text{réfractée spéculaire}} + I_{\text{réfractée diffuse}} \end{split}$$

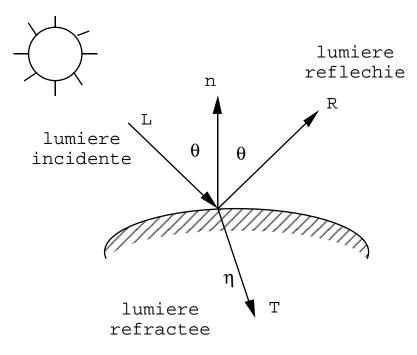


Figure 1: Le modèle physique

MODÈLE INFOGRAPHIQUE

En infographie, on utilise des modèles empiriques lorsque le modèle physique est trop coûteux en calculs

- Un objet reçoit une énergie des sources lumineuses mais aussi des autres objets: c'est la $lumi\`ere$ ambiante dont on fixe une valeur $I_{\rm ambiante}$ a priori
- L'énergie reçue par un observateur émanant d'un objet est inversement proportionnelle au carré de sa distance de l'observateur à l'objet. En fait on préfère la loi

$$I = k_a I_a + \frac{I_{\text{renvoy\'ee}}}{d + K}$$

où $I=I_{\text{reçu par l'observateur}},\ I_a=I_{\text{ambiante}},\ \text{et où}$ k_a dépend de l'objet

LUMIÈRE RÉFLÉCHIE

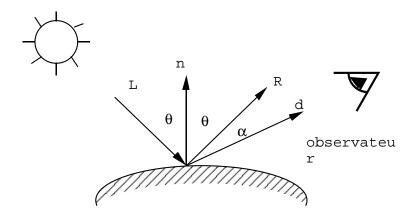


Figure 2: **Réflexion**

- ullet la direction du faisceau incident
- \bullet \vec{n} le vecteur normal à la surface au point d'incidence
- \vec{R} le vecteur $\emph{r\'efl\'echi}$, tel que \vec{n} désigne la bissectrice entre \vec{R} et \vec{L}

$$\vec{R} = 2(\vec{L}\vec{n})\vec{n} - \vec{L}$$

 $\vec{L},\,\vec{n}$ et \vec{R} sont dans un même plan

- ullet direction de l'observateur
- ullet θ l'angle entre les vecteurs \vec{L} et \vec{n}
- ullet α l'angle entre les vecteurs \vec{R} et \vec{d}
- I_l l'énergie incidente, c'est-à-dire émise par la source

LUMIÈRE RÉFLÉCHIE DIFFUSE ET SPÉCULAIRE

• L'énergie diffuse est uniformément renvoyée dans toutes les directions et est proportionnelle à $\cos\theta$

$$I_d = I_l k_d \cos \theta$$
 $0 \le \theta \le \pi/2$

• L'énergie spéculaire, idéalement, est renvoyée dans la seule direction \vec{R} . Dans la réalité, elle est préférentiellement distribuée autour de la direction de réflexion suivant une loi empirique

$$I_s = I_l w(\theta, \lambda) \cos^n \alpha$$

où λ est la longueur d'onde, n un exposant qui approche la distribution spatiale de la lunmière réfléchie et est la fonction de réflectance $w(\theta,\lambda)$

LUMIÈRE RÉFRACTÉE

Hypothèses (très) simplificatrices

• On ignore le problème de déformation (déviation des rayons lumineux).

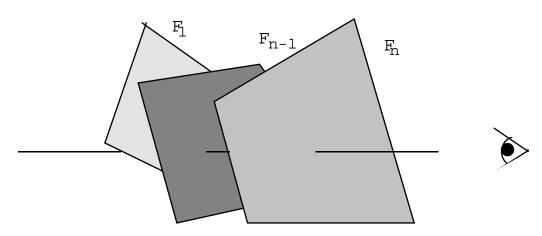


Figure 3: **Transparence**

- On considère le long d'un rayon lumineux, la liste des faces qu'il intersecte, avec leur coefficient de transparence t (t=1 si la face est opaque et t=0 si elle est complètement transparente).
- IntensitePropre(F) est la fonction qui renvoie l'intensité lumineuse dûe à F seule
- Intensite(L) est l'intensité lumineuse dûe à la superposition des intensités des faces constituant la liste
- définition récursive

```
fonction Intensite(L);

si la première face F de la liste est opaque

ou la liste est réduite à F alors

Intensite(L) := IntensitePropre(F)

sinon

{ t est le coefficient de transparence de F}

Intensite(L) := t* IntensitePropre(F)

+ (1-t)* Intensite(L-F);
```

BILAN

Une source d'intensité I_l

$$I = I_a k_a + \frac{I_l}{d+K} (k_d \cos \theta + k_s \cos^n \alpha)$$

Plusieurs sources d'intensité \mathcal{I}_{l_i}

$$I = I_a k_a + \sum_{1 \le i \le m} \frac{I_{l_i}}{d+K} (k_d \cos \theta_i + k_s \cos^n \alpha_i)$$

CALCUL DE L'INTENSITÉ

On suppose que le solide a une modélisation polyhèdrale. Différentes méthodes de calcul de l'intensité de la lumière reçue d'un point quelconque du solide

- 1. Intensité constante sur chaque face polygonale (effet de bande de Mach)
- 2. Méthode d'interpolation sur chaque face. Tenir compte de
 - la source n'est pas nécessairement à l'infini (l'angle d'incidence dépend du sommet)
 - l'observateur n'est pas à l'infini (la direction \vec{d} n'est pas constante)

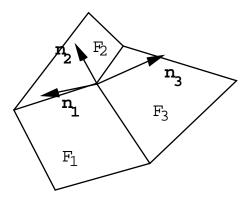


Figure 4: La normale

3. interpolation sur un maillage:on calcule la normale aux sommets en faisant la moyenne des normales aux polygones adjacents aux sommets

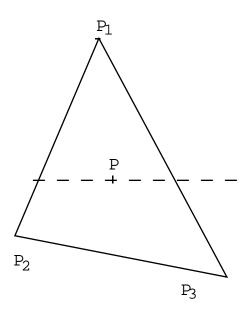
$$\vec{n} = k \sum_{1 \le i \le n} \vec{n}_i$$

où k est un coefficient de normalisation

- interpolation des intensités: méthode de Gouraud
- interpolation des normales: méthode de Phong

INTERPOLATION DE GOURAUD ET PHONG

But: atténuer les effets de discontinuité dûes à l'approximation polyhèdrale de l'objet



 ${\bf Figure~5:~Interpolation}$

 \bullet P un point quel conque d'une face triangulaire $\mathbf{P}_1\mathbf{P}_2\mathbf{P}_3$ • L'équation du plan de la face

$$\mathbf{P} = \mathbf{P}_1 + \lambda(\mathbf{P}_2 - \mathbf{P}_1) + \mu(\mathbf{P}_3 - \mathbf{P}_1)$$

permet de calculer les paramètres λ et μ en fonction de $\mathbf{P}=(x,y)$

$$\lambda = \frac{(x - x_1)(y_3 - y_1) - (y - y_1)(x_3 - x_1)}{(y_3 - y_1)(x_2 - x_1) - (x_3 - x_1)(y_2 - y_1)}$$

$$\mu = \frac{(y - y_1)(x_2 - x_1) - (x - x_1)(y_2 - y_1)}{(y_3 - y_1)(x_2 - x_1) - (x_3 - x_1)(y_2 - y_1)}$$

Le long d'une ligne de balayage $(y = y_{balayage})$ il suffit de connaître l'accroissement de λ et de μ pour Δx donné

$$\Delta \lambda = \frac{\Delta x (y_3 - y_1)}{(y_3 - y_1)(x_2 - x_1) - (x_3 - x_1)(y_2 - y_1)}$$
$$\Delta \mu = \frac{-\Delta x (y_2 - y_1)}{(y_3 - y_1)(x_2 - x_1) - (x_3 - x_1)(y_2 - y_1)}$$

• Gouraud: I_i l'intensité en P_i , I l'intensité en P:

$$I = I_1 + \lambda(I_2 - I_1) + \mu(I_3 - I_1)$$
$$\Delta I = \Delta \lambda(I_2 - I_1) + \Delta \mu(I_3 - I_1)$$

• Phong: \vec{n}_i la normale en P_i , \vec{n} la normale en P:

$$n = \vec{n}_1 + \lambda \vec{n}_2 + \mu \vec{n}_3$$
$$\Delta \vec{n} = \Delta \lambda (\vec{n}_2 - \vec{n}_1) + \Delta \mu (\vec{n}_3 - \vec{n}_1)$$

Phong est plus coûteux mais approche mieux la courbure de la surface

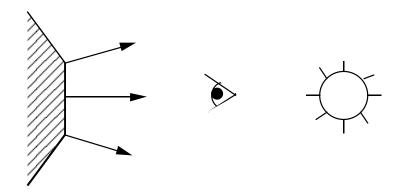


Figure 6: **Phong**

REMARQUES

1. La face n'est pas toujours un triangle: la ligne de balayage passant par P intersecte les côtés $\S_1\S_2$ et $\S_3\S_4$ en \mathbf{P}_1 et \mathbf{P}_2 . On a

$$\mathbf{P}_1 = \lambda_1 \S_1 + \lambda_2 \S_2$$
, avec $\lambda_1 + \lambda_2 = 1$
 $\mathbf{P}_2 = \lambda_3 \S_3 + \lambda_4 \S_4$, avec $\lambda_3 + \lambda_4 = 1$
 $\mathbf{P} = \mu_1 \mathbf{P}_1 + \mu_2 \mathbf{P}_2$, avec $\mu_1 + \mu_2 = 1$

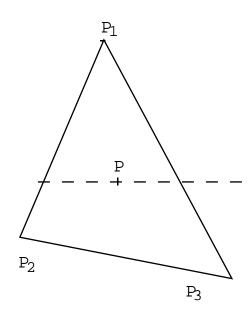


Figure 7: Interpoler un polygone

• Gouraud: I_i l'intensité en \S_i , I l'intensité en P:

$$I = \mu_1(\lambda_1 I_1 + \lambda_2 I_2) + \mu_2(\lambda_3 I_3 + \lambda_4 I_4)$$

• Phong: \vec{n}_i la normale en \S_i , \vec{n} la normale en P:

$$\vec{n} = \mu_1(\lambda_1 \vec{n}_1 + \lambda_2 \vec{n}_2) + \mu_2(\lambda_3 \vec{n}_3 + \lambda_4 \vec{n}_4)$$

Dans les 2 cas, les résultats dépendent en général de l'orientation

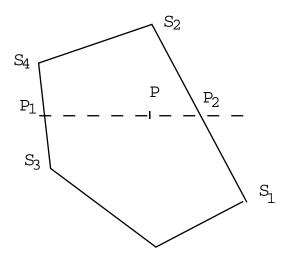


Figure 8: Rotation de la figure

2. L'interpolation se fait dans l'espace image, alors qu'elle devrait se faire dans l'espace objet. Dans le cas des faces triangulaires, $P_1P_2P_3$ sont les projetés de $P_1'P_2'P_3'$ et P le projeté de P'.

$$\mathbf{P} = \mathbf{P}_{1} + \lambda(\mathbf{P}_{2} - \mathbf{P}_{1}) + \mu(\mathbf{P}_{3} - \mathbf{P}_{1})$$

$$\mathbf{P}' = \mathbf{P}'_{1} + \lambda'(\mathbf{P}'_{2} - \mathbf{P}'_{1}) + \mu'(\mathbf{P}'_{3} - \mathbf{P}'_{1})$$

$$\lambda = \lambda' \frac{z_{2}}{z_{1} + \lambda'(z_{2} - z_{1}) + \mu'(z_{3} - z_{1})}$$

$$\mu = \mu' \frac{z_{3}}{z_{1} + \lambda'(z_{2} - z_{1}) + \mu'(z_{3} - z_{1})}$$

inversement

$$\lambda' = \frac{\lambda z_1(z_3 - \mu(z_3 - z_1)) + \mu \lambda z_1(z_3 - z_1)}{(z_2 - \lambda(z_2 - z_1))(z_3 - \mu(z_3 - z_1)) - \lambda(z_2 - z_1)(z_3 - z_1)}$$

$$\mu' = \frac{\lambda z_1(z_2 - z_1) + \mu z_1(z_2 - \lambda(z_2 - z_1))}{(z_2 - \lambda(z_2 - z_1))(z_3 - \mu(z_3 - z_1)) - \lambda(z_2 - z_1)(z_3 - z_1)}$$

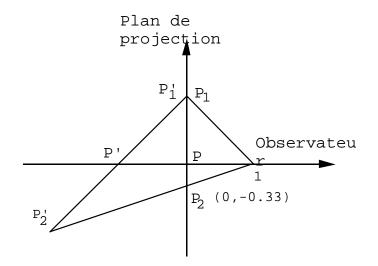


Figure 9: \mathbf{P} n'est pas au milieu de $\mathbf{P}_1\mathbf{P}_2$

3. L'interpolation peut être aveugle à des variations de surfaces

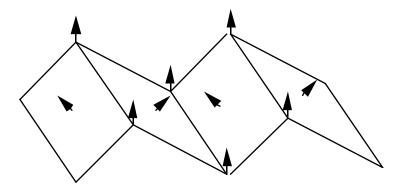


Figure 10: Toutes les normales sont parallèles

OMBRES

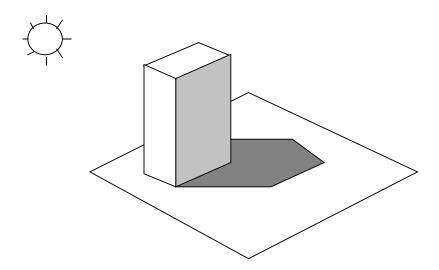


Figure 11: Ombre portée

On reprend la formule qui donne l'illumination en un point P

$$I = I_a k_a + \sum_{1 \le i \le m} \delta_i \frac{I_{l_i}}{d+K} (k_d \cos \theta_i + k_s \cos^n \alpha_i)$$

où

 $\delta_i = \left\{ egin{array}{ll} \mathbf{0} & ext{si la source n'est pas visible du point P} \ \mathbf{1} & ext{si la source est visible du point P} \end{array}
ight.$

Le problème de la détermination des ombres nécessite la résolution de deux problèmes de faces cachées:

- du point de la source
- du point de l'observateur

Plusieurs solutions possibles: Williams (1978) propose d'utiliser deux tampons de profondeur

Pour chaque pixel vu par l'observateur, on transforme ses coordonnées en coordonnées locales à la source et l'on vérifie si son z est maximal dans ces coordonnées