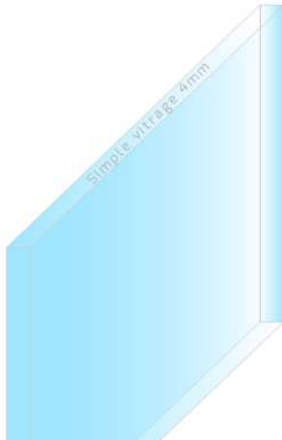


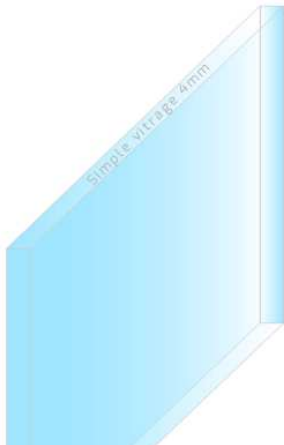
Conduction - Convection - Rayonnement



Conduction

Transfert d'énergie dans un milieu macroscopiquement au repos

Conduction - Convection - Rayonnement



Les différents
transferts
thermiques

Modélisation de la
conduction
thermique

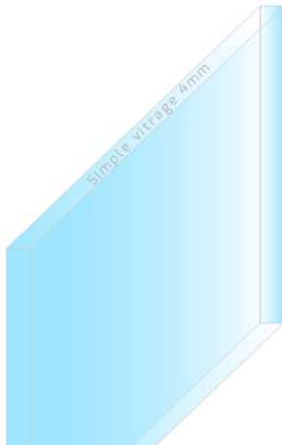
Équation de la
diffusion

Cas des régimes
stationnaires

Convection

Transfert d'énergie dans par mouvement macroscopiquement d'un fluide

Conduction - Convection - Rayonnement



Les différents
transferts
thermiques

Modélisation de la
conduction
thermique

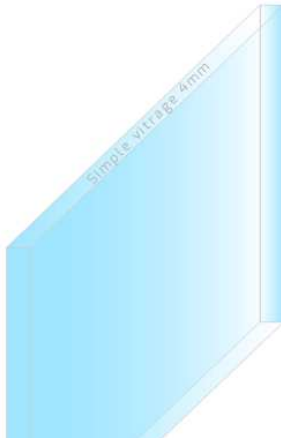
Équation de la
diffusion

Cas des régimes
stationnaires

Rayonnement

Transfert d'énergie par propagation d'une onde électromagnétique

Conduction - Convection - Rayonnement



Les différents
transferts
thermiques

Modélisation de la
conduction
thermique

Équation de la
diffusion

Cas des régimes
stationnaires

Les différents
transferts
thermiques

Modélisation de la
conduction
thermique

Système étudié

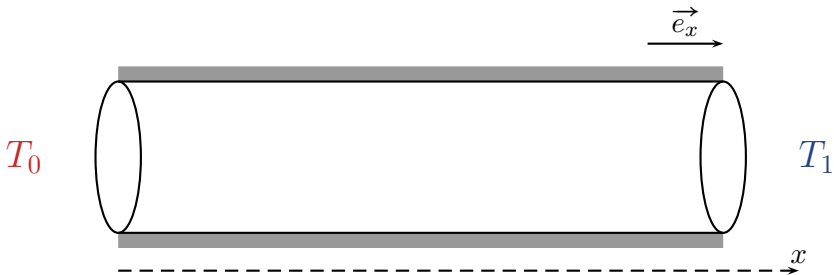
Flux thermique

Vecteur densité de courant
thermique

Loi de Fourier

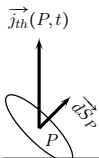
Équation de la
diffusion

Cas des régimes
stationnaires



Pour un transfert thermique à travers une surface Σ et pendant une durée élémentaire dt , le flux thermique est tel que

$$\delta Q = \Phi(t).dt$$



Flux thermique

Le flux thermique à travers une surface

Σ s'écrit

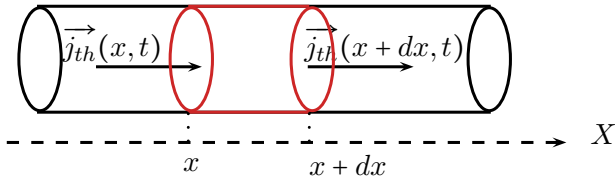
$$\Phi(t) = \iint_{P \in \Sigma} \vec{j}_{th}(P, t) \cdot \vec{dS}_P$$

T_0  T_1

La densité de courant thermique $\vec{j}_{th}$ est donnée par la loi de Fourier

$$\vec{j}_{th}(P, t) = -\lambda \cdot \overrightarrow{grad}T(P, t)$$

λ la *conductivité thermique*, en $W.m^{-1}.K^{-1}$



Système étudié

Transferts

- Énergie apportée au système en x
- Énergie perdue par système en $x + dx$
- Énergie perdue par le système latéralement

Évolution de l'énergie pour le système

- Énergie interne à l'instant t
- Énergie interne à l'instant $t + dt$

Bilan énergétique

$$\mu.c. (T(x, t + dt) - T(x, t)) . dx + (j(x + dx, t) - j(x, t)) . dt = 0$$

Simplification d'écriture - Développement limités

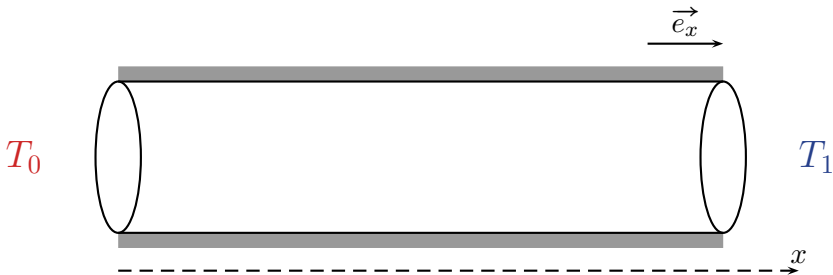
- $T(x, t + dt) \simeq T(x, t) + \frac{\partial T}{\partial t} . dt$
- $j(x + dx) \simeq j(x, t) + \frac{\partial j}{\partial x} . dx$

Ce qui amène à l'équation suivante

Bilan local d'énergie

Pour une diffusion unidimensionnelle en géométrie cartésienne, en l'absence de sources internes

$$\mu.c. \frac{\partial T}{\partial t} + \frac{\partial j}{\partial x} = 0$$



Source interne

Le milieu produit une énergie thermique caractérisée par p_v : la puissance thermique créée par unité de volume en $W.m^{-2}$

On reprend l'étude en l'absence de source interne en modifiant le bilan des transferts

- Énergie apportée au système en x : $\delta Q_e = j(x, t).S.dt$
- Énergie perdue par système en $x + dx$: $\delta Q_s = j(x + dx, t).S.dt$
- Énergie perdue par le système latéralement : nul en présence de l'isolant

Pour obtenir une équation différentielle vérifiée par $T(x, t)$, on dispose désormais

- du bilan local d'énergie
- de la loi de Fourier
- Selon la loi de Fourier, $j(x, t) = -\lambda \cdot \frac{\partial T}{\partial x}$
- Donc $\frac{\partial j}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \left(-\lambda \cdot \frac{\partial T}{\partial x} \right) = -\lambda \cdot \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$

Équation de la diffusion

Dans le cas unidimensionnel à géométrie cartésienne

$$\mu \cdot c \cdot \frac{\partial T}{\partial t} - \lambda \cdot \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = p_v$$

On généralise cette équation pour une diffusion quelconque

$$\frac{\partial T}{\partial t} - D \cdot \Delta T = \frac{1}{\mu \cdot c} p_v \quad \text{avec} \quad D = \frac{\lambda}{\mu \cdot c}$$

En régime stationnaire, $U(\Sigma, t + dt) = U(\Sigma, t)$

Conservation du flux

Il y a conservation du flux pour un système étudié en régime stationnaire

On considère le système étudié sans source interne, en régime stationnaire

Électrique	Thermique
	
Potensiel V	
Courant I	
Conductivité électrique σ	
Résistance électrique $R_e = \frac{L}{\sigma \cdot S}$	