# LEÇON 6: CONVECTION FORCEE DANS LES ECOULEMENTS EN CONDUITE

#### INTRODUCTION

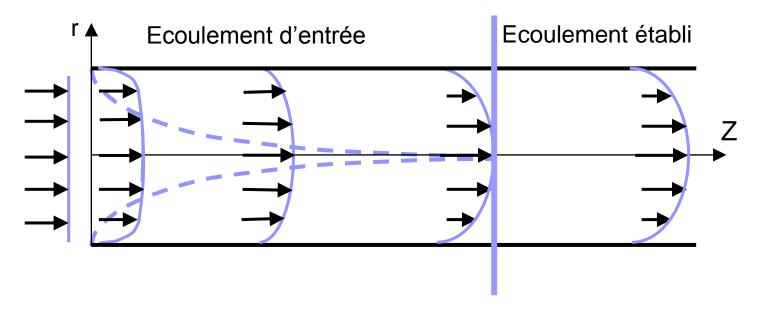
- Transferts de chaleur dans les tuyaux très fréquents
  - □ Tuyauterie
  - ☐ Système de chauffage ou de refroidissement
  - □ Echangeur de chaleur
  - □ ...
- Caractéristiques
  - ☐ Fluide confiné ⇒ croissance des couches limites contrainte ⇒ existence d'un régime établi

#### INTRODUCTION

- Etablissement du régime dynamique
- Profil de vitesse en régime dynamique
- Le régime thermique établi
- Régime établi à densité de flux pariétal uniforme
- Régime établi à température pariétale uniforme
- Cas de tuyaux de section quelconque
- Zone d'entrée
- Régime turbulent
- Effets particuliers
- Augmentation des transferts

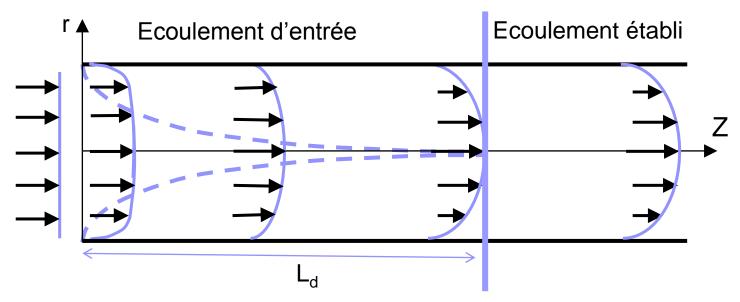
#### ETABLISSEMENT DU RÉGIME DYNAMIQUE

Ecoulement laminaire (Re<2000)</p>



- Effet d'entrée:
  - □ Ralentissement du fluide en proche paroi
     ⇒accélération au centre ⇒ forme parabolique
  - Ecoulement établi: le profil n'évolue plus avec z

## ETABLISSEMENT DU RÉGIME DYNAMIQUE



- Longueur d'établissement:
  - $\Box$  Laminaire L<sub>d</sub> = 0,056 Re D
  - $\square$  Turbulent: 10D < L<sub>d</sub> < 60D

- Hypothèses:
  - □ Stationnaire
  - □ Régime laminaire
  - ☐ Fluide incompressible
  - □ Propriétés uniformes
  - □ Pas de composante tourbillonnaire

R

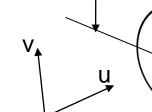
□ Section circulaire ⇒ axisymétrie: 2D

#### Equations:

$$\frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}(vr) + \frac{\partial u}{\partial z} = 0$$

$$u\frac{\partial u}{\partial z} + v\frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial z} + \frac{\mu}{\rho}\left(\frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r}\frac{\partial u}{\partial r}\right)$$

$$u\frac{\partial v}{\partial z} + v\frac{\partial v}{\partial r} = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial r} + \frac{\mu}{\rho}\left(\frac{\partial^2 v}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial r^2} + \frac{1\partial v}{r\partial r} - \frac{v}{r^2}\right)$$



#### Equations:

$$\frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}(vr) + \frac{\partial u}{\partial z} = 0$$

$$u\frac{\partial u}{\partial z} + v\frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial z} + \frac{\mu}{\rho}\left(\frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r}\frac{\partial u}{\partial r}\right)$$

$$u\frac{\partial v}{\partial z} + v\frac{\partial v}{\partial r} = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial r} + \frac{\mu}{\rho}\left(\frac{\partial^2 v}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial r^2} + \frac{1\partial v}{r\partial r} - \frac{v}{r^2}\right)$$

u<sub>c</sub> =vitesse au centre

Régime établi 
$$\Rightarrow \frac{u}{u_c} = F\left(\frac{r}{R}\right)$$
 et  $\frac{du}{dz} = 0$ 

#### Equation de continuité

$$\frac{1}{r}\frac{\partial}{\partial r}(vr) + \frac{\partial u}{\partial z} = 0$$

$$\Rightarrow vr = cte$$

$$Or \ en \ r = R, \ vR = 0$$

$$\Rightarrow v = 0$$

ightharpoonup Comme v = 0

$$u\frac{\partial v}{\partial z} + v\frac{\partial v}{\partial r} = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial r} + \frac{\mu}{\rho}\left(\frac{\partial^2 v}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial r^2} + \frac{1\partial v}{r\partial r} - \frac{v}{r^2}\right)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial p}{\partial r} = 0$$

**Comme**  $\frac{\partial u}{\partial z} = 0$  et v = 0

$$u\frac{\partial u}{\partial z} + v\frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial z} + \frac{\mu}{\rho}\left(\frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r}\frac{\partial u}{\partial r}\right)$$

$$\Rightarrow \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} = \frac{\mu}{\rho} \left( \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} \right) = \frac{\mu}{\rho r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u}{\partial r} \right)$$

En intégrant 2 fois:

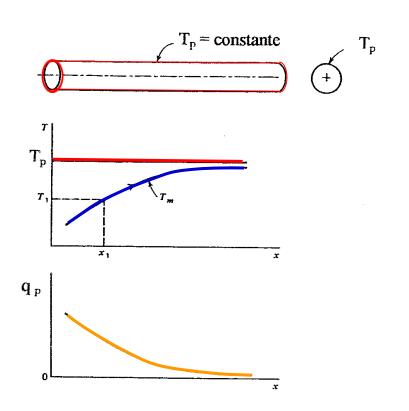
$$u = -\frac{1}{4\mu} \frac{dp}{dz} \left( R^2 - r^2 \right)$$

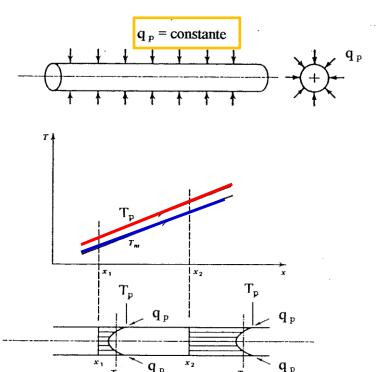
$$\Rightarrow \frac{u}{u_c} = 1 - \frac{r^2}{R^2} \quad avec \quad u_c = -\frac{1}{4\mu} \frac{dp}{dz} R^2$$

$$v = 0 \quad et \quad \frac{u}{u_c} = 1 - \frac{r^2}{R^2}$$

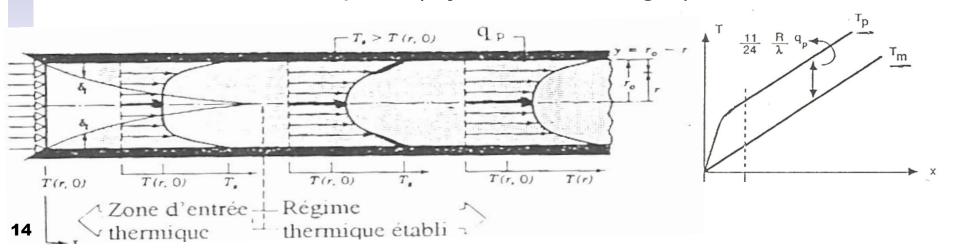
$$C_f = \frac{\tau_p}{\frac{1}{2}\rho u^{-2}} = \frac{16}{\text{Re}}$$

Température imposée
 Densité de flux imposée

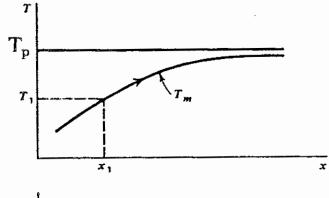


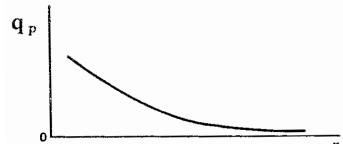


- Etablissement du régime et régime établi: flux imposé:
  - ☐ Zone d'établissement:
    - le profil se déforme sensiblement
    - portion où la température est encore quasi-isotherme
  - □ Zone établie:
    - Les profils apparaissent comme semblables, à une translation près (injection d'énergie)



- Etablissement du régime et régime établi: Température imposée:
  - ☐ Zone d'établissement:
    - le profil montre un palier qui va en s'estompant
  - □ Zone établie:
    - Profils semblables, (T-T<sub>p</sub>)→0

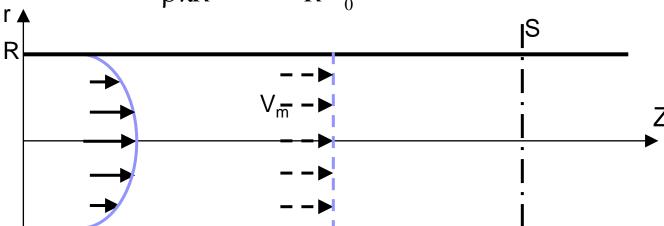




- Vitesse moyenne ou Vitesse de mélange: V<sub>m</sub>
  - □ Vitesse telle que le débit soit le même que dans le cas réel:

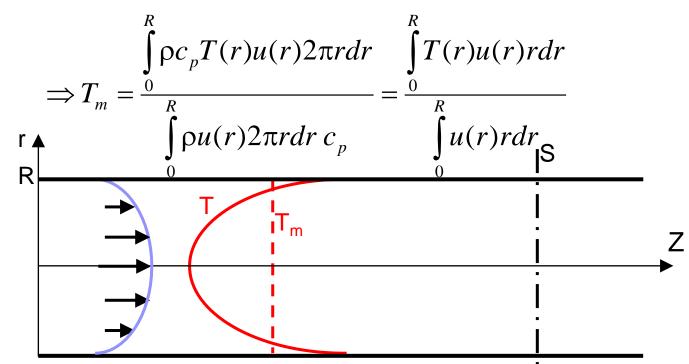
$$\stackrel{o}{m} = \rho V_m S = \int_{S} \rho u(r) ds$$

$$\Rightarrow V_m = \frac{\int_0^R \rho u(r) 2\pi r dr}{\rho \pi R^2} = \frac{2}{R^2} \int_0^R u(r) r dr$$



- Température moyenne de mélange: T<sub>m</sub>
  - □ Température telle que le flux de chaleur qui traverse une section soit le même que dans le cas réel:

$$\int_{S}^{o} c_{p} T_{m} = \int_{S} \rho c_{p} T(r) u(r) ds = \int_{0}^{K} \rho c_{p} T(r) u(r) 2\pi r dr$$



- Température moyenne de mélange: T<sub>m</sub>
  - $\square \varphi = h (T_p T_m)$
  - □ Pour une conduite T<sub>fluide</sub>= Température de mélange=T<sub>m</sub>

## RÉGIME ÉTABLI À DENSITÉ DE FLUX PARIÉTAL UNIFORME

Equation de l'énergie:

$$u \frac{\partial T}{\partial z} + v \frac{\partial T}{\partial r} = a \left( \frac{\partial^2 T}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial r} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} \right)$$

$$\Rightarrow \frac{u}{a} \frac{\partial T}{\partial z} = \frac{\partial^2 T}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial r} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}$$

$$\Rightarrow \frac{a \partial z}{\text{advection axiale}} = \frac{\partial^2 T}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial r} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}$$

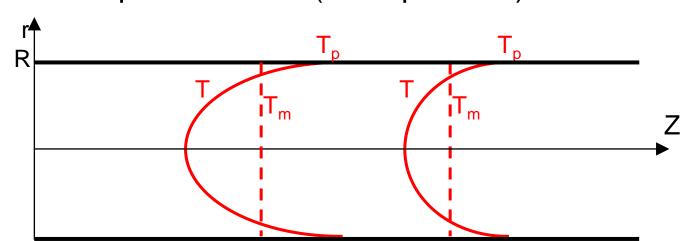
$$\Rightarrow \frac{a \partial z}{\text{advection axiale}} = \frac{\partial^2 T}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial r} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2}$$

$$\Rightarrow \frac{u \,\partial T}{a \,\partial z} = \frac{\partial^2 T}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial r}$$

Coefficient d'échange:

$$h = \frac{\varphi}{\left(T_p - T_m\right)} = \frac{\lambda \frac{\partial T}{\partial r}\Big|_{r=R}}{\left(T_p - T_m\right)} = -\lambda \frac{\partial G}{\partial r}\Big|_{r=R} \quad avec \quad G = \frac{T_p - T}{T_p - T_m}$$

- Profils de T semblables:
  - $\Rightarrow$  T dépend de r/R, T<sub>p</sub>, T<sub>m</sub>
  - ⇒ G ne dépend que de r/R
  - ⇒ h indépendant de z (idem pour Nu)



#### RÉGIME ÉTABLI À DENSITÉ DE FLUX PARIÉTAL UNIFORME

#### Equation de l'énergie:

$$\frac{u \,\partial T}{a \,\partial z} = \frac{\partial^2 T}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial r} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial T}{\partial r} \right)$$

$$\Rightarrow T = T_{\text{axe}} + \frac{4\varphi_p}{R\lambda} \left( \frac{r^2}{4} - \frac{r^4}{16R^2} \right)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} T_p = T_{\text{axe}} + \frac{3}{4} \frac{\varphi_p R}{\lambda} \\ T_m = T_{\text{axe}} + \frac{7}{24} \frac{\varphi_p R}{\lambda} \end{cases}$$

## RÉGIME ÉTABLI À DENSITÉ DE FLUX PARIÉTAL UNIFORME

Coefficient d'échange et nombre de Nusselt: 
$$\begin{cases} T_p = T_{\text{axe}} + \frac{3}{4} \frac{\varphi_p R}{\lambda} \\ T_m = T_{\text{axe}} + \frac{7}{24} \frac{\varphi_p R}{\lambda} \end{cases}$$
 
$$\Rightarrow T_m - T_p = -\frac{11}{24} \frac{\varphi_p R}{\lambda}$$
 
$$\Rightarrow h = \frac{\varphi_p}{\left(T_p - T_m\right)} = \frac{24}{11} \frac{\lambda}{R} = \frac{48}{11} \frac{\lambda}{D} \approx 4.36 \frac{\lambda}{D}$$
 
$$\Rightarrow Nu = \frac{hD}{\lambda} \approx 4.36$$

## RÉGIME ÉTABLI À TEMPERATURE PARIÉTALE UNIFORME

- Coefficient d'échange et nombre de Nusselt:
  - □ même type de démonstration...

$$\Rightarrow Nu = \frac{hD}{\lambda} \approx 3.66$$

- Paramètres d'influence:
  - □ Diamètre hydraulique:

$$D_h = \frac{4S}{P}$$

- S: section de passage
- P: périmètre mouillé

Nombre de Nusselt:

$$\square Nu = \frac{hD_h}{\lambda}$$

## Cas de tuyaux de section quelconque

#### Nombre de Nusselt:

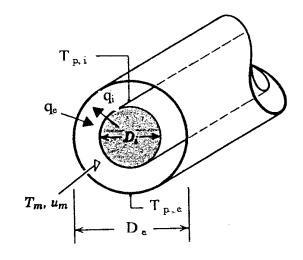
$$\square Nu = \frac{hD_h}{\lambda}$$

$$D_h = \frac{4S}{P}$$

Forme de la section	b/a	Nu qp = cste	Nu Tp = cste
_R		4,36	3,66
a b	1	3,63	2,98
a b	1,4	3,78	
Id	2	4,11	3,39
Id	4	5,35	4,44
Id	8	6,6	5,95
Plaques parallèles	∞	8,235	7,54
Plaques parallèles dont 1 est isolée	∞	5,38	4,86
a a a		3	2,35

- Tuyaux cylindriques concentriques:
  - □ Paramètres d'influence:
    - Diamètre hydraulique:

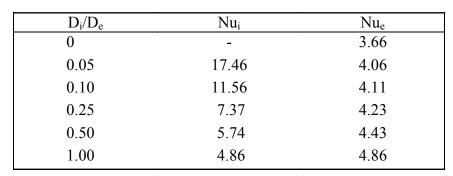
$$D_{h} = \frac{4S}{P} = \frac{4\pi (D_{e}^{2} - D_{i}^{2})/4}{\pi (D_{e} + D_{i})} = D_{e} - D_{i}$$

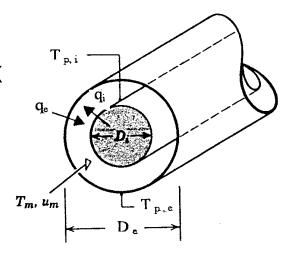


- Tuyaux cylindriques concentriques:
  - □ Plusieurs configurations:
    - Configuration avec l'une des deux surfaces isolées:
      - □ Nombres de Nusselt:

$$Nu_{i} = \frac{h_{i}D_{h}}{\lambda}$$

$$Nu_{e} = \frac{h_{e}D_{h}}{\lambda}$$

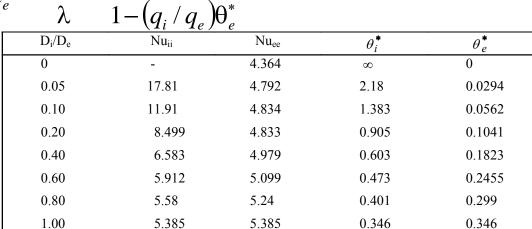


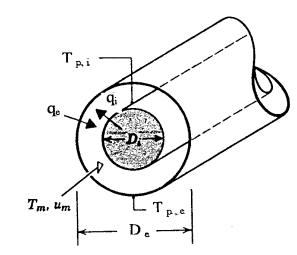


- Tuyaux cylindriques concentriques:
  - □ Plusieurs configurations:
    - Configurations avec deux flux imposés à densité uniforme
      - Nombres de Nusselt:

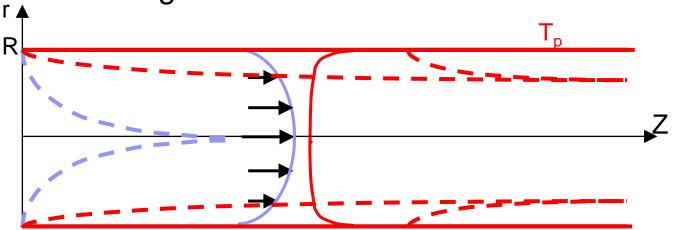
$$Nu_i = \frac{h_i D_h}{\lambda} = \frac{Nu_{ii}}{1 - (q_e / q_i)\theta_i^*}$$

$$Nu_e = \frac{h_e D_h}{\lambda} = \frac{Nu_{ee}}{1 - (q_i / q_e)\theta_e^*}$$

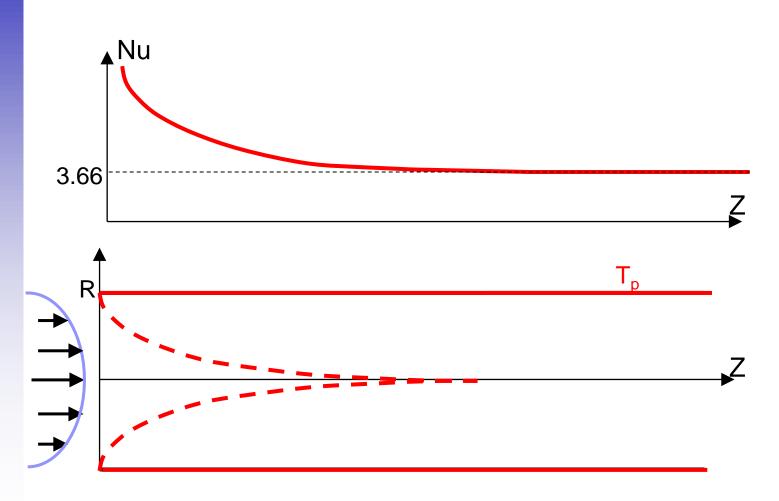




- Hypothèse:
  - □ Conduite circulaire
  - □ Régime dynamique établi
  - □ Régime thermique non établi
  - □ Régime établi à température pariétale uniforme
- Exemples d'application:
  - □ Zone anisotherme puis condition thermique imposée
  - ☐ Fluides à grand nombre de Pr



■ Evolution de Nu:



#### Evolution de Nu:

□ Valeurs moyennes (intégrées sur la longueur L du tuyau): formulation de STEPHAN:

$$\overline{Nu} = \frac{3,66}{th(2,264(L^*)^{1/3} + 1,7(L^*)^{2/3})} + \frac{0,05}{L^*}thL^*$$
pour  $0 < L^* < \infty$ ,  $L^* = L/D$ RePr

avec deux approximations suivantes:

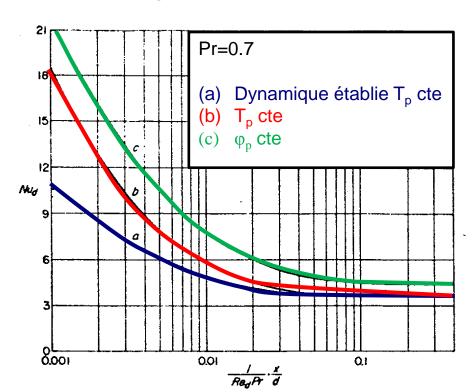
$$L^* \le 5.10^{-6}$$
 (formule de LEVEQUE)

$$\overline{Nu} = 1,615(L^*)^{-1/3}$$

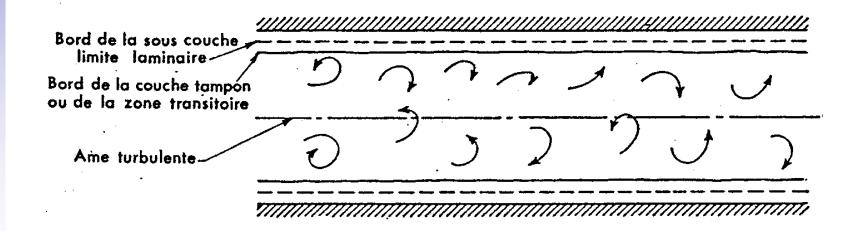
$$L^* \ge 0.05$$

$$\overline{Nu} = 3.66 + \frac{0.05}{L^*}$$

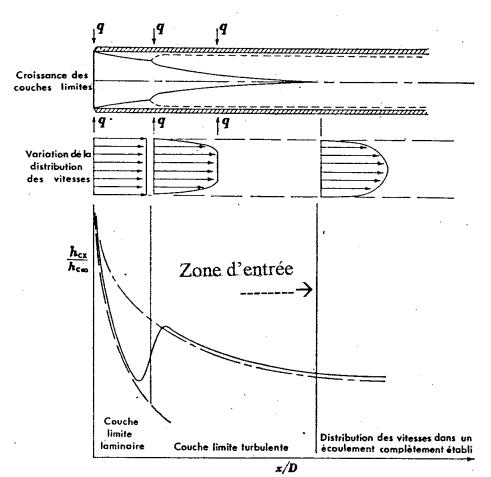
- Hypothèse:
  - □ Conduite circulaire
  - □ Régime dynamique non établi
  - □ Régime thermique non établi



- Critère:
  - □ Re>2000
- Ecoulement:



- Echanges de chaleur:
  - □ Augmentation des échanges



- Echanges de chaleur:
  - □ Pas d'approche théorique
  - ☐ En régime pleinement turbulent:
    - La corrélation de COLBURN (analogie avec les frottements):

$$Nu_D = 0.023 \, \text{Re}_D^{0.8} \, \text{Pr}^{1/3}$$

- □ Avec: 0,7 < Pr < 160, Re > 10 000, L/D > 100
- □ La zone d'entrée est en général très courte ⇒ raisonnable d'approximer la valeur moyenne de Nu parcelle du régime établi

- Echanges de chaleur:
  - □ En régime pleinement turbulent:
    - La corrélation de DITTUS BOELTER:

$$Nu_D = 0.023 \text{Re}_D^{0.8} P_r^n$$
  
avec n = 0,4 pour un chauffage du fluide  
n = 0,3 pour un refroidissement  
valable pour: 0,7 < P<sub>r</sub> < 160  
Re<sub>D</sub>  $\geq$ 10000  
 $\frac{L}{D}\geq$ 10

□ précision : 20 % pour les gaz, 40 % pour les liquides

- Echanges de chaleur:
  - ☐ En régime pleinement turbulent:
    - La corrélation de GNIELINSKI :

$$Nu_D = \frac{(f/8)(\text{Re}_D - 1000)\text{Pr}}{1 + 12,7(f/8)^{0.5}(\text{Pr}^{2/3} - 1)}$$

avec 
$$f = (0.79 Log Re_D - 1.64)^{-2}$$

valable pour: 
$$0.5 < Pr < 2000$$
  
 $4000 < Re_D \le 5.10^6$ 

□ Plus précise

- Echanges de chaleur:
  - □ Tenant compte du régime d'entrée:

Corrélation 1:  

$$\square \overline{Nu} = 0.036 \operatorname{Re}^{0.8} \operatorname{Pr}^{1/3} \left( \frac{D}{L} \right)^{0.055}$$

$$_{\square} pour \quad 10 < \frac{L}{D} < 400$$

La corrélation de DITTUS – BOELTER corrigée:

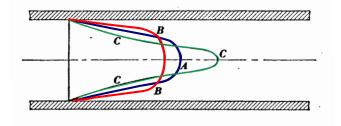
$$\overline{\mathrm{Nu}} = 0.023 \mathrm{Re}^{0.8} \mathrm{Pr}^{n} \left( 1 + kD/L \right)$$

$$\square$$
 avec  $k = 0.067 Re^{0.25}$ 

Incertitudes fortes

#### EFFETS PARTICULIERS

- Effets de thermodépendance:
  - □ Lorsqu'un fluide est chauffé, près de la paroi :
    - sa viscosité est plus faible que dans la zone centrale pour les liquides
    - sa viscosité est plus grande que dans la zone centrale de l'écoulement pour les gaz



A: fluide à viscosité uniforme

B: chauffage d'un liquide ou refroidissement d'un gaz

C: refroidissement d'un liquide ou chauffage d'un gaz

#### **EFFETS PARTICULIERS**

- Effets de thermodépendance:
  - □ Corrélation SIEDER-TATE (régime établi):
    - Laminaire:

$$Nu_{D} = 1.86 \left(\frac{\text{Re}_{D} \text{Pr}}{L/D}\right)^{1/3} \left(\frac{\mu}{\mu_{p}}\right)^{0.14}$$

$$pour \quad Tp = cte, \quad 0.48 < \text{Pr} < 16700, \quad 0.0044 < \frac{\mu}{\mu_{p}} < 9.75$$

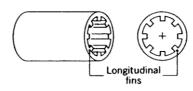
Turbulent:

$$Nu_{D} = 0.027 \operatorname{Re}_{D}^{0.8} \operatorname{Pr}^{1/3} \left( \frac{\mu}{\mu_{p}} \right)^{0.14}$$

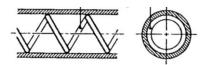
$$pour \quad 0.7 < \operatorname{Pr} < 16700, \quad \operatorname{Re}_{D} > 10000, \quad \frac{L}{D} \ge 10, \quad 0.0044 < \frac{\mu}{\mu_{p}} < 9.75$$

#### **AUGMENTATION DES TRANSFERTS**

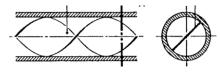
- Augmentation de la surface d'échange ou augmentation du coefficient d'échange
  - □ Augmentation de la surface: ailette



- □ Augmentation de h:
  - 7 rugosité ⇒ 7 turbulence



- Introduction de la vorticité



- Modification de l'écoulement:
  - écoulements secondaires

