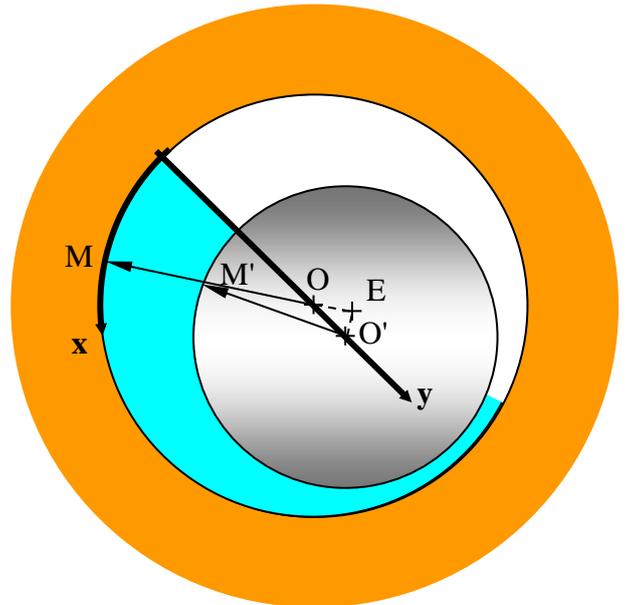
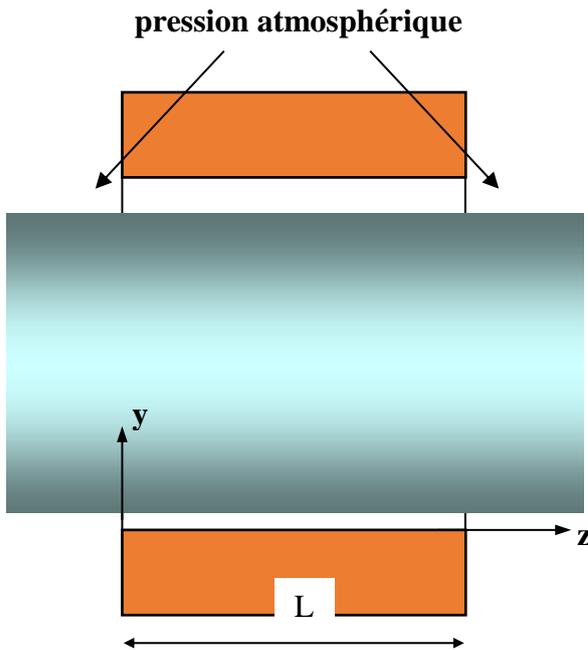


# Palier court

Hypothèses :

- milieu continu
  - fluide Newtonien
  - film mince
- Équation de Reynolds

$\rho = \text{cte}$  ,  $\mu = \text{cte}$  , régime permanent



Rayon de l'arbre  $R_a = O'M'$   
 Rayon du coussinet  $R_c = OM$   
 $R_a \approx R_c \approx R$

jeu =  $C = R_c - R_a$   
 Excentricité  $e = OO'$   
 Excentricité relative  $\varepsilon = e/C$

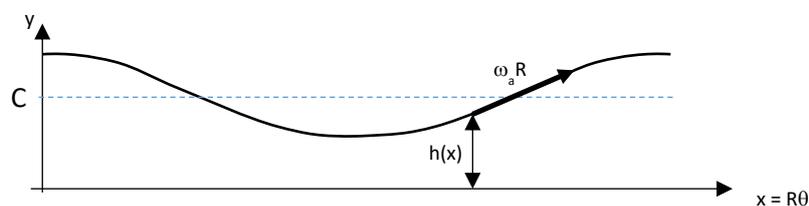
Le repère est "enroulé sur le coussinet" →  $x = R.\theta$

## Détermination de $h(x)$

$$h(x) = OM - OM' \rightarrow h(x) = R_c - OM' \quad OM' = EM' - EO$$

$$EO = e \cos(\theta) \rightarrow OM' = \sqrt{R_a^2 - e^2 \sin^2(\theta)} - e \cos(\theta) \approx R_a - e \cos(\theta)$$

$$\rightarrow \boxed{h(x) = C + e \cos(\theta)} \quad \text{avec} \quad \frac{\partial h}{\partial x} = -e \sin(\theta) \quad \text{et} \quad x = R.\theta$$



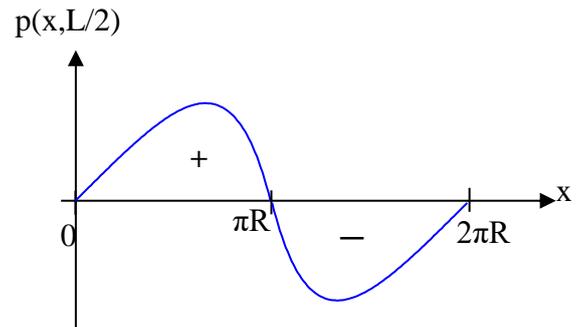
**Détermination des pressions (Reynolds)  $U = R\omega_a$ ,  $\omega_c = 0$**

$$\frac{\partial}{\partial x} \left[ h^3 \frac{\partial p}{\partial x} \right] + \frac{\partial}{\partial z} \left[ h^3 \frac{\partial p}{\partial z} \right] = 6\eta R (\omega_a + \omega_c) \frac{\partial h}{\partial x}$$

$$\frac{\partial}{\partial z} \left[ h^3 \frac{\partial p}{\partial z} \right] = 6\eta U \frac{\partial h}{\partial x} \quad \rightarrow \quad \frac{\partial^2 p}{\partial z^2} = \frac{6\eta U}{h^3} \frac{\partial h}{\partial x}$$

On intègre deux fois par rapport à z

$$p(x, z) = \frac{3\eta U}{h^3} \frac{\partial h}{\partial x} z(z-L)$$



avec comme conditions aux limites :  $p(x,0) = p(x,L) = 0$ .

Les fluides habituels ne supportant pas les pressions négatives (inférieures à la pression atmosphérique), le fluide "cavite" et la pression est mise à zéro,  $p(x > \pi R, z) = 0$ .

**Calcul de la portance**

On projette dans le repère (r,t) ( $r = -y$ )

$$W_t = \int_0^L \int_0^{\pi R} p(x, z) \sin\left(\frac{x}{R}\right) .dx .dz$$

$$W_r = - \int_0^L \int_0^{\pi R} p(x, z) \cos\left(\frac{x}{R}\right) .dx .dz$$

$$W_t = \int_0^L \int_0^{\pi} p(x, z) \sin(\theta) .R d\theta .dz$$

$$W_r = - \int_0^L \int_0^{\pi} p(x, z) \cos(\theta) .R d\theta .dz$$

On intègre par rapport à z

$$W_t = 2 \frac{\eta U L^3 \varepsilon}{2C^2} \int_0^{\pi} \frac{\sin(\theta)^2}{[1 + \varepsilon \cos(\theta)]^3} d\theta$$

$$W_r = -2 \frac{\eta U L^3 \varepsilon}{2C^2} \int_0^{\pi} \frac{\sin(\theta) \cos(\theta)}{[1 + \varepsilon \cos(\theta)]^3} d\theta$$

Ces intégrales sont résolues en effectuant le changement de variable de Sommerfeld.

$$1 + \varepsilon \cos \theta = \frac{1 - \varepsilon^2}{1 - \varepsilon \cos \psi}$$

soit

$$\cos \theta = \frac{\cos \psi - \varepsilon}{1 - \varepsilon \cos \psi} \quad \sin \theta = \frac{\sqrt{1 - \varepsilon^2} \cdot \sin \psi}{1 - \varepsilon \cos \psi} \quad \text{et} \quad d\theta = \frac{\sqrt{1 - \varepsilon^2}}{1 - \varepsilon \cos \psi} d\psi$$

on a alors

$$\int_0^\pi \frac{\sin^2(\theta)}{[1 + \varepsilon \cos(\theta)]^3} d\theta = \int_0^\pi \frac{\sin^2 \psi}{(1 - \varepsilon^2)^{3/2}} d\psi = \frac{1}{(1 - \varepsilon^2)^{3/2}} \int_0^\pi \frac{1 - \cos 2\psi}{2} d\psi = \frac{\pi}{2(1 - \varepsilon^2)^{3/2}}$$

et

$$\int_0^\pi \frac{\sin(\theta)\cos(\theta)}{[1 + \varepsilon \cos(\theta)]^3} d\theta = \int_0^\pi \frac{[\sin \psi \cos \psi - \varepsilon \sin \psi]}{(1 - \varepsilon^2)^2} d\psi = \frac{-2\varepsilon}{(1 - \varepsilon^2)^2}$$

$$\rightarrow \quad W_t = \frac{\eta UL^3}{4C^2} \frac{\pi \varepsilon}{(1 - \varepsilon^2)^{3/2}} \quad W_r = \frac{\eta UL^3}{C^2} \frac{\varepsilon^2}{(1 - \varepsilon^2)^2}$$

$$W = \sqrt{W_t^2 + W_r^2}$$

$$W = \eta LU \left( \frac{L}{D} \right)^2 \left( \frac{R}{C} \right)^2 \frac{\varepsilon}{(1 - \varepsilon^2)^2} \sqrt{16\varepsilon^2 + \pi^2(1 - \varepsilon^2)}$$

ou sous forme adimensionnée

$$\frac{1}{S} = \frac{\pi W}{\eta LU \left( \frac{R}{C} \right)^2} = \left( \frac{L}{D} \right)^2 \frac{\pi \varepsilon}{(1 - \varepsilon^2)^2} [16\varepsilon^2 + \pi^2(1 - \varepsilon^2)]^{1/2}$$

L'angle de calage s'écrit :  $\tan(\Phi) = \frac{W_t}{W_r}$  ( $\Phi$  : angle de calage)

$$\tan(\Phi) = \frac{\pi \sqrt{1 - \varepsilon^2}}{4 \varepsilon}$$

**Calcul du débit de fuite**

$$w = \frac{1}{2\eta} \frac{\partial p}{\partial z} z(z - h) \quad Q_z = \iint w \cdot dy \cdot dx$$

$$Q_z = \int_0^R \frac{1}{2\eta} \frac{\partial p}{\partial z} \left[ \frac{-h^3}{6} \right] \cdot dx \quad \text{avec} \quad \frac{\partial p}{\partial z} = \frac{3\eta U}{h^3} \frac{\partial h}{\partial x} (2z - L)$$

$$Q_z = \int_0^{\pi R} -\frac{U(2z-L)}{4} \frac{\partial h}{\partial x} .dx \quad Q_z(z=L) = \frac{ULC\varepsilon}{2}$$

La fuite est des deux cotés du système et est donc égal à deux fois  $Q_z(z=L)$ .

$$Q_f = UCL\varepsilon$$

### Continuité du débit dans le divergent

En négligeant le terme en  $\frac{\partial p}{\partial x}$ , le débit circonférentiel en  $\theta = \pi$ , ( $h = h_s$ ), est  $ULh_s/2$ .

Par la suite, le débit est constant mais se fait sur une largeur effective du coussinet  $L'$ . Le débit est  $UL'h/2$ . La continuité du débit conduit à :

$$L' = L \frac{h}{h_s} \quad \text{avec} \quad h_s = C(1-\varepsilon)$$

### Calcul du couple de frottement, $U = R\omega_a$ , $\omega_c = 0$

$$\tau_{xy} = \eta \frac{\partial u}{\partial y} \quad u = \frac{1}{2\eta} \frac{\partial p}{\partial x} y(y-h) + \omega_c R \frac{h-y}{h} + \omega_a R \frac{y}{h}$$

$$\rightarrow \tau_{xy} = \frac{1}{2} \frac{\partial p}{\partial x} (2y-h) + \eta \frac{(\omega_a - \omega_c)R}{h}$$

$$\rightarrow \text{Couple} = R \int_0^L \left[ \int_0^{\pi R} \tau_{xy} .dx + \int_{\pi}^{2\pi R} \tau_{xy} \frac{h_s}{h} .dx \right] dz$$

on négligera le terme en  $\frac{\partial p}{\partial x}$   $\tau_{xy} = \eta \frac{UR}{h} \rightarrow C_{\text{arbre}} = C_{\text{coussinet}}$

$$C_a = \eta UR^2 L \left[ \int_0^{\pi} \frac{1}{h} d\theta + \int_{\pi}^{2\pi} \frac{h_s}{h^2} d\theta \right]$$

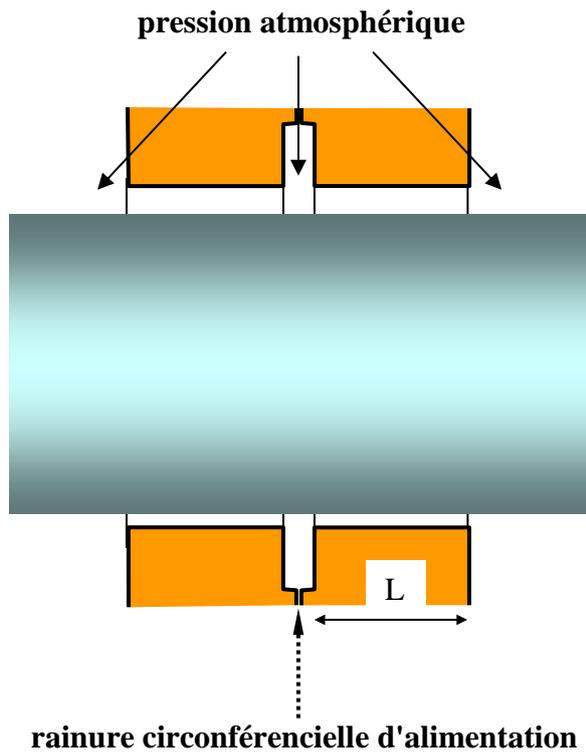
Changement de variable de Sommerfeld  $1 + \varepsilon \cos \theta = \frac{1 - \varepsilon^2}{1 - \varepsilon \cos \psi}$

$$C_a = \frac{\eta UR^2 L}{C} \left[ \int_0^{\pi} \frac{d\psi}{\sqrt{1-\varepsilon^2}} + (1-\varepsilon) \int_{\pi}^{2\pi} \frac{1-\varepsilon \cos \psi}{(1-\varepsilon^2)^{3/2}} d\psi \right]$$

$$C_a = \frac{\mu UR^2 L}{C} \frac{\pi(2+\varepsilon)}{2(1+\varepsilon)\sqrt{1-\varepsilon^2}}$$

# Palier double

Chaque moitié de palier est un palier court (L)



pour la même excentricité :

portance  $\times 2$

Couple de frottement  $\times 2$

Débit de fuite **identique**