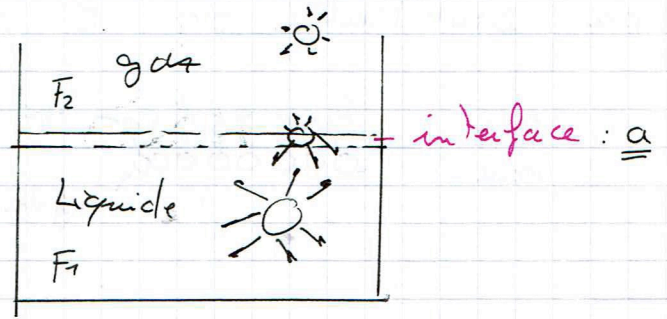


# LPOS Phénomène interfaciaux impliquant des fluides

Chaque molécule dans  $F_1$  possède une énergie d'interaction  $\epsilon_1 < 0$



$\Rightarrow$  courte portée

- Van der Waals
- ionique
- hydrogène
- métallique

Dans l'interface d'ordre de grandeur de la molécule,  $a$ ; l'énergie d'interaction est  $\epsilon_{12}$

ta  $|\epsilon_{12}|$  comprise entre  $|\epsilon_1|$  et  $|\epsilon_2|$

Soit  $N$  le nb de particules du fluide,

$$\begin{aligned} \text{L'énergie de } F_1 \text{ est } E_1 &= (N - N_s) \epsilon_1 + N_s \epsilon_{12} \\ &= N \epsilon_1 + N_s (\epsilon_{12} - \epsilon_1) \\ &= N \epsilon_1 + E_s \end{aligned}$$

$E_s = N_s (\epsilon_{12} - \epsilon_1)$  est l'énergie de l'interface

comme  $N_s \propto S$  : surface, on a  $N_s \approx \frac{S}{a^2}$

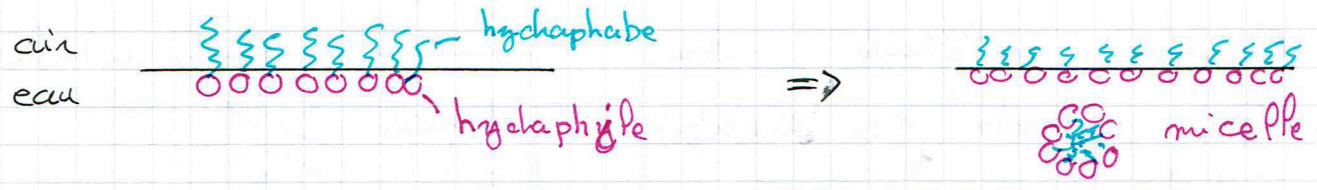
$$\Rightarrow \underline{E_s = \gamma S} \quad \text{avec} \quad \underline{\gamma \sim \frac{\epsilon_{12} - \epsilon_1}{a^2}}$$

$\gamma$  : tension superficielle  $J/m^2$

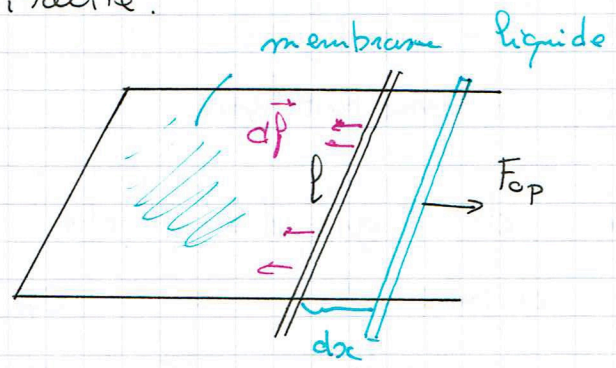
$\Rightarrow$  si  $S \nearrow$ ,  $E_s \nearrow$  : Surface minimum; la sphère

$\Rightarrow$  coalescence : grosse bulle nécessite moins d'énergie que petite bulle

Les tensioactifs réduisent la tension superficielle par stabilisation de la surface ; réduction de l'énergie



D'exemple de la vidéo nous permet de déduire qu'il existe des faces uniformes de capillarité.



On déplace la barre de façon quasi-statique avec  $F_{op}$

Le théorème de l'énergie cinétique donne

$$dE_c = 0 = SW = F_{op} \cdot dx + SW_s$$

avec  $SW_s$  : travail des faces capillaires qui dérivent d'un potentiel  $E_s$

$$\Rightarrow SW_s = -dE_s = -2\gamma P dx$$

$$\Rightarrow F_{op} = 2\gamma P = - \text{résultante des faces capillaires}$$

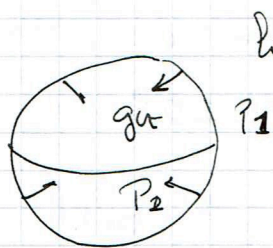
(⚠ 2γ car 2 interfaces liquide-gaz)

C'est comme si l'on a une membrane tendue avec des faces capillaires sur le contour C

$$t_q \quad d\vec{p} = \gamma dP \vec{n} \quad \text{et } \underline{\underline{\gamma \text{ est en N/m}}}$$

# Théorème de Laplace

Si on considère une bulle de gaz dans un liquide



Les forces exercées sur  $P_1$  et  $P_2$  sont orientées vers l'intérieur; or a  $\Delta P$   
 $P_1 > P_2$

Comme précédemment, si on fait une transformation quasi-statique pour augmenter la bulle

$$dE_c = 0 = \delta W_{ext} + \delta W_{int}$$

$$\text{avec } \delta W_{ext} = -P_{ext} dV + P_{int} dV = \Delta P dV$$

$$\text{et } \delta W_{int} = -\gamma dS \quad ; \quad \text{force de capillaires}$$

$$\text{Comme } S = 4\pi r^2 \rightarrow \frac{dS}{dr} = 8\pi r$$

$$\Rightarrow dS = 8\pi r dr$$

$$\Rightarrow \delta W_{int} = -\gamma 8\pi r dr$$

$$\text{et } V = \frac{4}{3}\pi r^3 \Rightarrow \frac{dV}{dr} = 4\pi r^2 \quad \text{et } dV = 4\pi r^2 dr$$

$$\Rightarrow \delta W_{ext} = \Delta P 4\pi r^2 dr$$

$$\text{On a donc } 4\pi r^2 \Delta P dr - 8\pi \gamma r dr = 0$$

$$\Rightarrow \Delta P = P_{int} - P_{ext} = \frac{2\gamma}{R}$$

Plus généralement

$$\Delta P = P_1 - P_2 = \gamma \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

avec  $R_1 > 0$

Si  ~~$R_1$~~   $R_2$  la

rayon de courbure est du côté 1

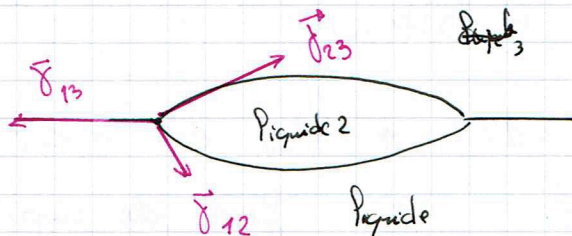
Pour une bulle de savon :  $R_1 = R_2$   
 et il y a 2 interfaces liquide-gaz

$$\Rightarrow \underline{\underline{\Delta P = \frac{4\gamma}{R}}}$$

ordre de grandeur ; bulle de savon de  $R = 1 \text{ cm}$   
 avec  $\gamma \approx 25 \cdot 10^{-3} \text{ N/m}$   $\rightarrow \Delta P = 10 \text{ Pa}$

Soit  $C = \frac{1}{R}$ , la courbure. Plus la bulle  
 est petite ; courbure, plus  $\Delta P$  est grand.

Contact à 3 fluides.



Résultante des forces capillaires :  $\vec{\gamma}_{12} + \vec{\gamma}_{23} + \vec{\gamma}_{13} = 0$

~~Si~~ - Chaque tension est inférieure à la somme des 2 autres

Si non : mouillage total

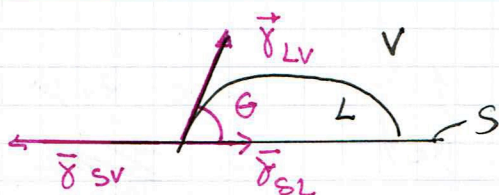
Ex huile d'olive :  $\gamma_{\text{eau-air}} = 73 \text{ mN/m}$   
 sur de l'eau

$$\gamma_{\text{huile-eau}} = 18 \text{ mN/m}$$

$$\gamma_{\text{huile-air}} = 32 \text{ mN/m}$$

$$\Rightarrow \underline{\underline{73 > 32 + 18 \Rightarrow \text{mouillage total}}}$$

Equilibre au contact d'un solide



$$\gamma_{SL} + \gamma_{LV} \cos \theta = \gamma_{SV}$$

$\theta$  : angle de contact (Young 1805)

$\theta > \frac{\pi}{2}$  : liquide non mouillant



$0 < \theta < \frac{\pi}{2}$  : mouillage partiel

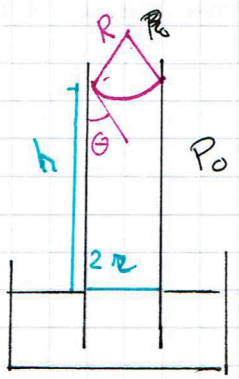


$\theta = 0$  : mouillage complet



⚠ La composante ⊥ axe de compente pos  $\Rightarrow$  déformation

Ascension capillaire



Loi de Jurin :  $h = \frac{cst}{r}$

On suppose que le ménisque est sphérique de rayon R

$\Rightarrow$  Laplace donne  $\Delta P = \frac{2\gamma}{R}$

comme  $\Delta P = P_0 - P_h$  et  $R = \frac{r}{\cos\theta}$

$\Rightarrow$   $P_h = P_0 - \Delta P = P_0 - \frac{2\gamma \cos\theta}{r}$

comme  $P_h = P_0 - \rho g h$

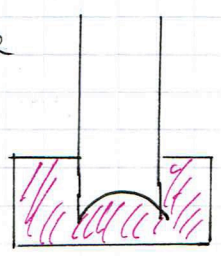
$\Rightarrow \rho g h = \frac{2\gamma \cos\theta}{r}$

$\Rightarrow$   $h = \frac{1}{r} \cdot \frac{2\gamma \cos\theta}{\rho g}$

Si  $\theta < \frac{\pi}{2}$  ; ascension capillaire, le liq mouill

Pour un liquide non mouillant  $\theta > \frac{\pi}{2}$ , on a

une descente capillaire, cf mercure dans du verre.



6  
Approximation de  $P_a$   $P_i$  de Jurin :

ménisque uniforme sphérique, la pression uniforme

c'est vrai si l'élevation du ménisque  
est négligeable devant  $h$ .

$$\Rightarrow r \leq \frac{\cos \theta}{\sqrt{1 - \sin^2 \theta}} \sqrt{\frac{\gamma}{\rho g}}$$

pu  $\theta$  petit

$$r \leq \underline{\underline{\sqrt{\frac{\gamma}{\rho g}}}} \approx 2,7 \text{ mm par l'eau}$$