

MP 02 : Phénomènes de surface

VAILLANT
GHERSON David

Bibliographie : - Physique tout-m. en PC-PC* [A]
 - Equilibre, Balles, tubes et ondes, [23]
 P-6 de Eugene [33]
 - Quantités I [43]
 - Hydrodynamique fluide, [43]
 Eugene, Rubin, Paris

Rapports des jurys

[2012, 2011] "La tension superficielle (intitulé 2010) n'est pas le seul phénomène de surface pouvant être mis en évidence."

[2010] "Ce montage comporte des mesures délicates qui, si elles sont bien exécutées avec un protocole précis, peuvent mettre en valeur l'habileté expérimentale du candidat. Il peut par contre donner lieu à des prestations décevantes si les candidats ignorent les difficultés de ces mesures. L'intitulé devient "phénomènes de surface" en 2011. Le jury espère ainsi augmenter la variété des expériences possibles."

[2009] "Ce montage est choisi par de nombreux candidats et donne lieu, le plus souvent, à des prestations décevantes lorsque les candidats ignorent la difficulté des mesures de tension superficielle 3."

[2008] "Les balances d'arrachement sont délicates à utiliser, il est nécessaire de bien comprendre leur fonctionnement. Les ondes capillaires ne s'observent que pour un certain domaine de longueurs d'onde."

[2007] "Si le candidat souhaite utiliser une balance d'arrachement, il est invité à en choisir une dont il maîtrise le fonctionnement. L'utilisation d'une webcam pour la loi de Jurin donne de meilleurs résultats qu'une projection à l'aide d'une lentille."

[2006] "Ce sujet, souvent choisi, cette année a été réussi de manière inégale. Il demande un soin expérimental tout particulier. Les mesures nécessitent de se placer en régime statique."

[2005] "Dans la détermination de tensions superficielles par arrachement, une meilleure maîtrise du protocole de mesure permettrait une discussion des incertitudes."

[2000] "Les modes à la surface libre d'un liquide sont rarement évoqués 4."

[1999] "La notion de longueur capillaire semble inconnue à la plupart des candidats. De simples considérations dimensionnelles permettent d'en retrouver l'expression."

[1997] "Dans le montage sur la tension superficielle, il est dommage de se limiter à des mesures en régime statique. peut élargir l'étude à la propagation des ondes de surface (relation de dispersion, atténuation)."

Introduction

On peut observer de nombreuses phénomènes de surface dans la vie quotidienne, mais sont-ils tous de même nature ?

Lorsqu'on pense au mouvement, il est difficile de le mettre en mouvement, mais lorsqu'elle commence à glisser, il faut fournir moins d'énergie pour la déplacer.

→ frottements entre 2 solides

Lorsqu'on trempe un papier dans l'eau, on observe que l'eau monte sur le papier et imprègne des zones pourtant non immergées.

→ tension superficielle

Lorsque l'on sort de la douche, on sèche par évaporation mais il se peut aussi que des zones sèches paraissent et choisent sur le peau

→ maillage

Dans ce montage, nous allons

illustrer et quantifier ces trois phénomènes.

Frottements entre deux solides

Les frottements entre solides sont régis par les lois de Coulomb. Soient un solide Σ_1 et un solide Σ_2 .

Σ_2 .

Lorsque Σ_1 ne glisse pas sur Σ_2 , on a

$$\|\vec{T}\| \leq \mu_s \|\vec{N}\| \quad \text{où } \mu_s \text{ est le coefficient de frottement statique}$$

Lorsque Σ_1 glisse sur Σ_2 : $\|\vec{T}\| = \mu_d \|\vec{N}\|$

où μ_d est le coefficient de frottement dynamique.

μ_d et μ_s sont différents.

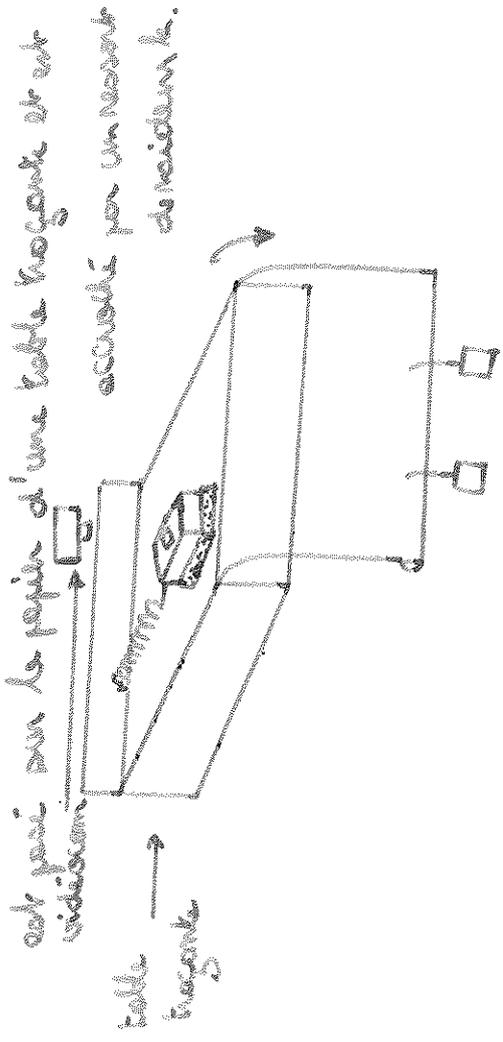
expérence 1: mobile sur plan incliné

On met en évidence que la mobile glisse pour un angle $\alpha_s = \arctan(\mu_s)$ et ne glisse

plus pour un angle $\alpha_d = \arctan(\mu_d) \leq \alpha_s$.

On met maintenant plus précisément μ_s et μ_d pour la mesure qui glisse sur le papier (où μ_s et μ_d sont suffisamment différents) à l'aide du montage suivant.

expérience 2: mouvement "free-oscill" [1] p 983
 p 1305
 Un bloc de masse M avec un ressort de masse



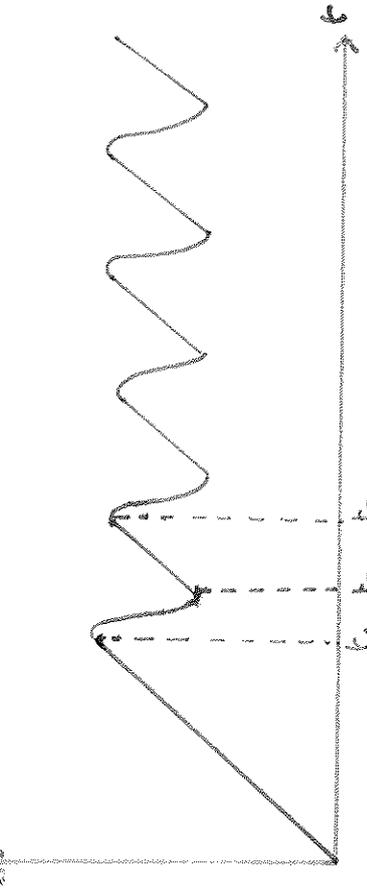
est posé sur le papier d'une table horizontale et est vidé.
 accroché par un ressort de masse m .

lorsque l'on abaisse le papier de la table horizontale, le bloc est entraîné par le papier jusqu'à ce que la force exercée par le ressort soit supérieure aux frottements statiques. La masse est alors entraînée par le ressort et peut glisser sur le papier jusqu'à un moment où la tension exercée par le ressort devient inférieure aux frottements dynamiques. La masse est alors immobilisée par rapport au papier et ne glisse plus. On retrouve donc dans cette configuration

résultante et ainsi de suite. On obtient donc un mouvement périodique sinusoïdal.

L'évolution en fonction du temps de la position x de la masse par rapport à la longueur l_0 à vide du ressort peut être représentée à l'aide d'une fonction répétitive celle-ci est le bloc et dérivée par la cosinus et la longueur vide l_0 .

On obtient donc la courbe suivante:



On peut mesurer t_1, t_2, t_3 en fonction des coefficients de frottements statique et dynamique:

$$t_1 = \frac{Mg}{k} \quad t_3 - t_2 = 2 \left(\pi \sqrt{\frac{M}{k}} \right)$$

Le temps entre t_2 et t_1 correspond à une demi-période d'oscillation de la masse d'où: $t_2 - t_1 = \pi \sqrt{\frac{M}{k}}$

Le mouvement se décompose en deux parties

à l'intérieur d'une période :

- le collage : $x - h_0$ est linéaire en suite rapport à la vitesse v

- le glissement : $x - h_0$ est sinusoidal à la

relation $\sqrt{\frac{k}{m}}$

On pose le t_1 initial à la longueur à vide du ressort $x_0 = (6,7 \pm 0,1) \text{ cm}$

On peut mesurer la constante de raideur du

ressort en lui accrochant différentes masses.

On trouve : $k = (6,3 \pm 0,3) \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}$

On peut mesurer la vitesse de déplacement

du papier : $v = (\quad) \cdot 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$

On peut mesurer la masse du bloc

$m = (59,86 \pm 0,01) \text{ g}$

On mesure $t_1 = (\quad) \text{ s}$

$t_3 = (\quad) \text{ s}$

d'où $\mu_s = \frac{t_1 k v}{m g}$

$$\frac{\Delta \mu_s}{\mu_s} = \sqrt{\left(\frac{\Delta t_1}{t_1}\right)^2 + \left(\frac{\Delta h}{h}\right)^2 + \left(\frac{\Delta v}{v}\right)^2 + \left(\frac{\Delta m}{m}\right)^2}$$

$\mu_s =$

$$t_3 - t_1 = 2 \left(\mu_s \cdot m g \right) \frac{m g}{k v} - \pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

$$\mu_s = \frac{k}{2 m g} \left(t_3 - t_1 + \pi \sqrt{\frac{m}{k}} \right) \frac{k v}{m g}$$

$T = t_3 - t_1 =$ période des oscillations.

Pour améliorer la précision, on mesure plusieurs périodes.

On trouve $T =$

$$\text{d'où } \mu_d = \mu_s - \frac{1}{2} \left(T + \pi \sqrt{\frac{m}{k}} \right) \frac{k v}{m g}$$

$\mu_d =$

Le mouvement n'est pas toujours périodique, car le coefficient de frottement de la mesure sur le papier n'est pas toujours bien défini.

II La capillarité

La capillarité est un phénomène de surface que l'on rencontre tous les jours et qui est notamment responsable de la formation des gouttes.

Elle peut s'expliquer simplement: en air et un liquide, les molécules interagissent d'intenses liaisons stabilisantes attractives avec toutes leurs voisines, donc que les molécules à la surface perdent la moitié des interactions cohésives. Ainsi les liquides adoptent leur forme pour que la surface de contact entre l'air et le liquide soit minimale.

On peut exprimer le travail nécessaire pour augmenter la surface entre l'air et un liquide de dA :

$\delta W = \gamma dA$ où γ est la tension superficielle.

On peut aussi exprimer des tensions superficielles entre un solide et un liquide et entre un solide et l'air:

expérience 3: support milligrés dans l'eau savonneuse.

→ La surface du liquide prend une forme de fr à l'échelle pour limiter la tension superficielle.

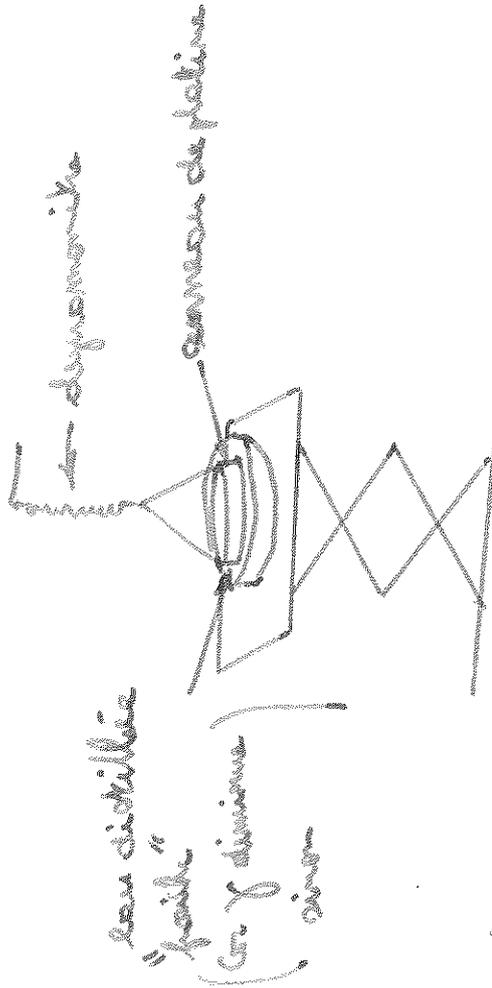
On peut aussi exprimer la capillarité sous la forme d'une force:

$$F = \gamma L$$

où L la longueur du film que l'on cherche à étirer.

Pour mesurer cette force et remonter à la tension superficielle nous allons procéder à plusieurs expériences.

expérience 4: méthode de Wilhelm avec une balance d'oscillement ([2] p 63)



La force exercée par l'eau sur l'anneau de platine est : $F = 2 \gamma l \cos \theta$ angle de contact



En utilisant le platine on solide de haute énergie qui peut être facilement mouillé, on a donc θ faible.

Pour avoir $\theta = 0$, on travaille à l'overdég.

En baissant lentement le support élastique par éviter toute contribution dynamique, la force passe par un maximum qui correspond au moment où la force capillaire est dirigée selon la verticale.

La force exercée par le ressort est donc égale au poids + tension superficielle et peut être lue sur le dynamomètre.

On mesure la poids car l'anneau non immergé, puis la force.

$$P = (\quad) \quad N \quad \text{et} \quad F = (\quad) \quad N$$

$$\text{d'où} \quad F_{\gamma} = F - P =$$

$l = \pi d$ avec $d =$ diamètre de l'anneau

$$d = (6,2 \pm 0,1) \text{ cm}$$

$$\text{d'où} \quad \gamma = \frac{F_{\gamma}}{2 \cdot \pi \cdot d}$$

$$\frac{F_{\gamma}}{\pi} = \sqrt{\left(\frac{P_{\gamma}}{F_{\gamma}}\right)^2 + \left(\frac{\Delta g}{d}\right)^2}$$

$$\gamma = \text{sollicité } \pm 20^{\circ} \text{C} = 72 \text{ mN/m}^{-1}$$

Ne pas oublier de vérifier la ligne du dynamomètre et de nettoyer l'anneau à l'alcool.

On peut aussi mesurer la tension superficielle d'autres liquides comme l'ibland.

En préparation $\gamma_{\text{ibland}} = (26 \pm 3) \text{ mN} \cdot \text{m}^{-1}$

L'interface est supérieure à 10%.

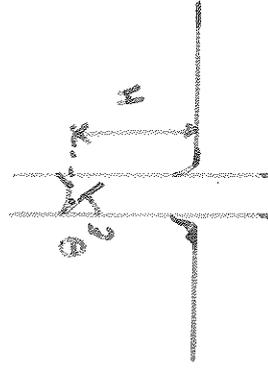
La balance d'oscillation est peu adaptée pour des liquides à faible γ .

On va utiliser donc un autre phénomène la méthode capillaire, phénomène similaire à celui du papier dans l'eau

expérience 5: (C23 p 50, C33 p 98)

On dispose d'une série de microcapillaires.

La méthode vérifie la loi de Jurin



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

On peut mesurer plus facilement!

ibland dans les tubes, en a alors $\theta = 0$ approximativement.

$$\text{On trace } H = f\left(\frac{1}{R}\right) = a \frac{1}{R} + b$$

a =

b =

$$\gamma = \frac{\rho g a}{2} \quad \frac{4\gamma}{\rho} = \frac{2a}{\rho}$$

$\gamma_{\text{ibland}} = 0,7823 \cdot 10^3 \text{ kg} \cdot \text{m}^{-3} (\text{voir Handoutbook})$
tableau

d'où $\gamma_{\text{ibland}} =$

$\gamma_{\text{ibland}} = 26 \text{ mN} \cdot \text{m}^{-1}$
tableau

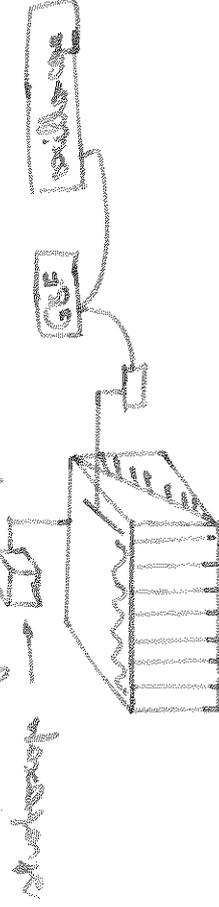
On trouve une valeur avec une incertitude plus faible.

(Cela marche mieux bien pour l'eau.)

La capillarité est causée notamment d'un autre phénomène observé tous les jours: les ondes à la surface de l'eau liquide.

expérience 6: (C33 p 53, C33 p 46, C43 p 255)

ondes gravito-capillaires



On mesure dans 10 longueurs d'onde à peu près une fois grande précision car $\lambda \approx 1 \mu m$ ici.

On cherche principalement la grandissement de la

lens à ondes: $\gamma = (1,65 \pm 0,01)$

On cherche dans $d = \frac{\lambda}{\delta}$

On remarque: $h(h, k) = h \left(\pm \frac{k}{\lambda} \right) \approx 1$ car λ entre 0,5 et 2 cm.

d'où $0,926 \leq h(h, k) \leq 1$ car λ entre 0,5 et 2 cm.

La relation de dispersion devient alors:

$$v^2 k = \omega + \frac{\delta k^2}{\gamma}$$

$$\text{On trace } v^2 k = f(k^2) = \omega + k^2$$

$$\omega =$$

$$k =$$

$$\gamma = \omega \left(\frac{\delta \gamma}{\omega} = \frac{\Delta \omega}{\omega} \right)$$

$$\gamma = (\dots) \text{ en N.m}^{-1}$$

Si on se base sur cette courbe relative, d'où γ plus petite.

lorsqu'on excite la surface d'un fluide, on observe des ondes qui obéissent à la relation de dispersion suivante:

$$v^2 = \frac{\omega}{k} = h(h, k) \left(1 + \frac{\gamma k^2}{\omega} \right)$$



$$k_c = \frac{1}{\lambda_c} = \sqrt{\frac{\rho g}{\gamma}}$$

longueur capillaire

λ_c = épaisseur d'eau dans la cuve à 1 cm

On mesure la fréquence des vitens à l'ocullescope et on règle le stroboscope pour avoir la raie lumineuse fixe.

La fréquence du stroboscope est donc égale à elle de l'oscillation.

III Moulage

Il s'agit d'une autre phénomène de surface qui dépend de la capillarité.

S'il y a une adhésion d'un liquide L sur un solide S. La loi de Young-Dupré donne :

$$\gamma_{\text{sol}} - \gamma_{\text{SL}} = \gamma \cos \theta$$


On peut chercher dans l'industrie soit :

- à diminuer θ pour avoir $\cos \theta = 1$ et $\theta = 0^\circ$

⇒ moulage totale

(insecticides sur les feuilles, moulage pour les câbles, ...)

- à augmenter θ pour avoir $\theta = 180^\circ$

⇒ moulage nul

(pore - brique poreux - gypse, ...)

Le moulage dépend du matériau qui compose le solide mais aussi de l'état de sa surface

expériences ? : [3] P 46

On mesure l'angle de contact de l'eau sur

le verre $\theta \approx 0^\circ$

le cuivre $\theta \approx 0^\circ$

le teflon $\theta \approx 110^\circ$

On trouve aussi que l'angle de contact dépend de la taille de la goutte.

On trouve aussi qu'il existe un angle

d'arrière et un angle de reculée

⇒ phénomène d'hystérésis, comme observé précédemment pour les polymères solides

Conclusion

Fluctuation des phénomènes de surface est essentielle :

- finissage d'une voiture sur une route

- chromatographies est chimie

- rien des angles hydrophobes (pore - brique, ...)

ou hydrophiles

On peut aussi diminuer le contact mouillant

d'un fluide en ajoutant des tensioactifs.