

## Outils Mathématiques. (Corrigé).

**Ex 1 :** Utiliser les formules connues reliant les grandeurs pour déterminer une équation aux dimensions. J'explique les relations en termes d'unités (ça me semble plus lisible ainsi).

$[F] = [mg] = \text{kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-2}$  donc  $[W] = [F \cdot l \cdot \cos\theta] = \text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2}$ . ( $\cos\theta$  sans dimension)  
de même :  $[U] = [mgz] = \text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2}$  et  $[Ec] = [mv^2/2] = \text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2}$ .

Pour l'énergie relativiste, il suffit de vérifier que  $\gamma$  est bien un coefficient sans dimension.

$W = Ri^2t = u \cdot i \cdot t$  ; le produit  $u \cdot i$  est la puissance dissipée dans le résistor, donc une énergie rapportée à un temps.

$W = Q \cdot U/2 = C \cdot U^2/2$  ;  $U$  étant la tension aux bornes du condensateur.

utilisons la relation courant-tension pour le condensateur :  $i = C \cdot dU/dt$

soit :  $C \cdot dU = i \cdot dt$

en équation dimensionnelle :  $[C \cdot U^2/2] = [C \cdot U] \cdot [U] = [i \cdot dt] \cdot [U] = [U] \cdot [i] \cdot [dt]$  on retrouve le produit d'une puissance par un temps, soit donc une énergie.

Même démarche pour l'énergie magnétique dans une bobine :  $W = Li^2/2$  en utilisant cette fois la relation tension-courant :  $u = L \cdot di/dt$ .

### Ex 2 : coefficient de viscosité.

Le facteur  $k$  est sans dimension.  $[F] = [\eta]^x \cdot [r]^y \cdot [v]^z$

soit, exprimé en unités :  $\text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2} = (\text{kg} \cdot \text{m}^{-1})^x \cdot (\text{m})^y \cdot (\text{m} \cdot \text{s}^{-1})^z$

soit en identifiant les exposants :  $1 = x$  ;  $2 = -x + y + z$  ;  $-2 = -z$ .

et donc :  $x = 1$  ;  $y = 1$  ;  $z = 1$ .

### Ex3 : Constantes de temps.

$\tau = RC$  : en s'appuyant sur les relations :  $u = Ri$  et  $i = C \cdot du/dt$ ,  $[RC] = [u/i] \cdot [i \cdot dt/du] = s$

$\tau = L/R$  : en s'appuyant sur les relations :  $u = Ri$  et  $u = L \cdot di/dt$ ,  $[RC] = [u/(di/dt)] \cdot [i/u] = s$

**Ex4 :** Pour  $\varepsilon$ ,  $\varepsilon'$ , ou  $x \ll 1$ , on envisage les DL1 :

$(1 + \varepsilon)^2 \approx 1 + 2\varepsilon$  ;  $(1 - \varepsilon)^2 \approx 1 - 2\varepsilon$  ;  $\sqrt{1 - \varepsilon} = (1 - \varepsilon)^{1/2} \approx 1 - \varepsilon/2$  ;  $1/(1 + \varepsilon) \approx (1 + \varepsilon)^{-1} \approx 1 - \varepsilon$

$1/(1 - \varepsilon)^2 \approx (1 - \varepsilon)^{-2} \approx 1 + 2\varepsilon$  ;  $\frac{1}{\sqrt{1 + \varepsilon}} = (1 + \varepsilon)^{-1/2} \approx 1 - \varepsilon/2$  ;  $\frac{1}{\sqrt{1 - \varepsilon}} = (1 - \varepsilon)^{-1/2} \approx 1 + \varepsilon/2$

$\frac{1 + \varepsilon}{1 - \varepsilon'} = (1 + \varepsilon) \cdot (1 - \varepsilon')^{-1} \approx (1 + \varepsilon) \cdot (1 + \varepsilon') \approx 1 + \varepsilon + \varepsilon'$  il faut négliger le terme d'ordre 2 :  $\varepsilon \cdot \varepsilon'$ .

$\ln \frac{1+x}{1-x} = \ln(1+x) - \ln(1-x) \approx x - (-x) = 2x$

$\sqrt[3]{61} = (64 - 3)^{1/3} = 4 \left(1 - \frac{3}{64}\right)^{1/3} \approx 4 \left(1 - \frac{1}{64}\right) = 4 - \frac{1}{16}$ .

Oscillations d'un pendule avec frottement :

Pour  $Q$  grand,  $\sigma = 1/(2Q)$  est faible.  $T = T_0 \cdot (1 - \sigma^2)^{-1/2} \approx T_0 \cdot (1 + \sigma^2/2)$  ;

donc  $\Delta T = T - T_0 = T_0 \cdot \sigma^2/2$  et la variation relative est finalement :

$$\Delta T/T_0 = \sigma^2/2 = 1/(8Q^2) = 0,005 \text{ soit } 0,5 \text{ \%}.$$

**Ex 5 : valeurs approchées de sin et cos.**

Pour  $\delta x \approx 0$  : en développant  $\sin \delta x$  (resp.  $\cos \delta x$ ) à l'ordre 1 :

$$\sin(x + \delta x) = \sin x \cdot \cos \delta x + \sin \delta x \cdot \cos x \approx \sin x + \delta x \cdot \cos x$$

$$\cos(x + \delta x) = \cos x \cdot \cos \delta x - \sin x \cdot \sin \delta x \approx \cos x - \delta x \cdot \sin x$$

DL2 en  $\omega t$  pour  $\omega t \approx \pi/2$  :

On applique la formule de Taylor

$$\sin(\omega t) \approx \sin(\pi/2) + \cos(\pi/2) \cdot (\omega t - \pi/2) - (1/2) \cdot \sin(\pi/2) \cdot (\omega t - \pi/2)^2 = 1 - (1/2) \cdot (\omega t - \pi/2)^2$$

(graphiquement le voisinage de  $\pi/2$  correspond à une partie approximativement parabolique de la fonction sin)

$$\cos(\omega t) \approx \cos(\pi/2) - \sin(\pi/2) \cdot (\omega t - \pi/2) - (1/2) \cdot \cos(\pi/2) \cdot (\omega t - \pi/2)^2 = -(\omega t - \pi/2)$$

(graphiquement le voisinage de  $\pi/2$  correspond à une partie approximativement linéaire de la fonction cos).

**Ex 6 :**

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \approx (1 - v^2/c^2)^{-1/2} \text{ donc si } v \ll c, 0 < v^2/c^2 \ll 1 \text{ amène : } \gamma \approx 1 + v^2/(2c^2).$$

Finalement, on alors :  $E_c = (\gamma - 1) \cdot mc^2 \approx mv^2/2$ .

**Ex 7 : Charge d'un condensateur sur une durée brève.**

Pour  $t \ll RC$  :  $0 < t / RC \ll 1$  amène par un DL1 :

$$q(t) = CE \cdot (1 - \exp(-t / RC)) \approx CE \cdot (1 - (1 - t / RC)) = (E/R) \cdot t$$

**Ex 8 :** voir feuille d'exercices.

**Ex 9 : Variation du poids avec l'altitude.**

$$dP = (-2 \cdot dz) \cdot mg_0 R^2 / (R + z)^3.$$

$dP/P$  peut ensuite s'obtenir en divisant et simplifiant par l'expression de  $P$ . Mais aussi plus directement  $dP/P$  s'obtient au moyen de la différentielle logarithmique :

$$dP/P = d \ln P = d \ln(mg_0 \cdot R^2) - d \ln(R+z)^2 = -2 \cdot dz / (R + z)$$

A.N. : identifier  $dz$  et  $\Delta z$ .

**Ex 10 :** voir feuille exercices

**Ex 11 : Période d'oscillation d'un pendule.**

1) Allongement relatif de 1% :  $\Delta L/L = 0,01$ . Calculons la différentielle logarithmique de l'expression de  $T_0$  :  $dT_0/T_0 = d \ln(2\pi) + (1/2) \cdot (d \ln L - d \ln g) = (1/2) dL/L$  car seule la valeur de  $L$  varie dans cette question. A.N : en confondant variations et différentielles :  $\Delta T_0/T_0 = 0,005$ .

2) Cette fois, seul  $g$  varie dans l'expression de  $T_0$  :  $dT_0/T_0 = -(1/2) dg/g$

On évalue  $dg/g$  par la différentielle logarithmique de l'expression  $g = g_0 \cdot R^2 / (R + z)^2$  soit donc  $dg/g = -2 \cdot dz / (R + z)$ .

Il vient :  $dT_0/T_0 = -(1/2) dg/g = dz / (R + z)$

soit numériquement :  $\Delta T_0/T_0 = \Delta z / R$  pour  $z = 0$ .

**Ex 12 : Régulation de tension.**

On différencie l'expression de  $U_F$  en considérant  $E$  comme seule variable, yant une variation

$$\delta E : \delta U_F = R_d \cdot \delta E / (R + R_d) \text{ donc } f_o = \delta E / \delta U_F = (R + R_d) / R_d = 1 + R/R_d.$$

Le taux d'ondulation correspond à la variation relative de  $U_F$  :

$$\delta U_F / U_F = R_d \cdot \delta E / (R_d \cdot E + R \cdot U_o)$$

**Ex 13 :**

En appliquant la règle sur le nombre de chiffres significatifs :  $P = m \cdot g_0 = 4,24 \cdot 10^2 \text{ N}$ .

Si on veut se compliquer un peu, on peut aussi envisager, vies les données :

$m = (43,237 \pm 0,001) \text{ kg}$  et  $g_0 = (9,81 \pm 0,01) \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$ , qui mène à :  $423,7 \text{ N} < m \cdot g_0 < 424,6 \text{ N}$

**Ex 14 :**

Voir cours.

**Ex 15 :**

En calculant la différentielle logarithmique :  $df_r/f_r = -(1/2)(dL/L + dC/C)$  donc  $\Delta f_r/f_r = 5\%$ .

On attend donc à mesurer  $f_r$  dans l'intervalle :  $15130 \text{ Hz} < f_r < 16720 \text{ Hz}$ . correspondant à l'intervalle  $15920 \text{ Hz} \pm 5\%$ .

La mesure elle même est faite à partir de  $T_0 = 1/f_r$ . Donc l'incertitude relative de la mesure de  $f_r$  sera de 2%.

mesure relevée	écart relatif $(f_m - f_r)/f_r$	conclusion
15130	-5 %	limite, mais acceptable vue l'incertitude de mesure.
17029	+7 %	suppose l'addition, à leur maximum, de l'erreur de mesure et de l'erreur sur la valeur des composants. Invraisemblable.
14760	-7,3 %	inacceptable
17123	+7,5 %	inacceptable

**Ex 16 : Incertitude de mesure dans la méthode de Bessel**

Par la différentielle logarithmique de  $f'$  :  $\frac{df'}{f'} = d \left( \frac{D^2 - l^2}{D^2 - l^2} \right) - \frac{dD}{D} = \frac{D^2 + L^2}{D^2 - l^2} \frac{dD}{D} - \frac{2l}{D^2 - l^2} dl$

En majorant (après regroupement des termes différentiels) :

$$\frac{\Delta f'}{f'} = \frac{D^2 + L^2}{D^2 - l^2} \frac{\Delta D}{D} + \frac{2l}{D^2 - l^2} \Delta l$$

**Ex 17 :** même démarche.  $\frac{dC}{C} = 2 \frac{d\pi}{\pi} + \frac{dm}{m} + \frac{d(a_2^2 - a_1^2)}{(a_2^2 - a_1^2)} + \frac{d(T_2^2 - T_1^2)}{(T_2^2 - T_1^2)}$

$$\text{Soit : } \frac{dC}{C} = 2 \frac{d\pi}{\pi} + \frac{dm}{m} + \frac{2a_2 da_2 - 2a_1 da_1}{a_2^2 - a_1^2} + \frac{2T_2 dT_2 - 2T_1 dT_1}{T_2^2 - T_1^2}$$

Tenir compte du fait que les incertitudes sur  $a_1$  et  $a_2$  ainsi que sur  $T_1$  et  $T_2$  sont indépendantes, donc ne se soustraient pas lors du regroupement des termes.

Comme numériquement  $\Delta a_1 = \Delta a_2 = \Delta a$  et  $\Delta T_1 = \Delta T_2 = \Delta T$ , on arrive après majoration à :

$$\frac{\Delta C}{C} = 2 \frac{\Delta \pi}{\pi} + \frac{\Delta m}{m} + \frac{2\Delta a}{|a_2 - a_1|} + \frac{2\Delta T}{|T_2 - T_1|}$$

on peut bien sûr négliger  $\Delta \pi/\pi$ . ( $\pi$  est donné avec 10 chiffres significatifs par la calculatrice).

**Ex 18, 19, 20 : Equations différentielles.**

Pour ceux qui veulent prendre un peu d'avance et appliquer leur cours de mathématiques.

Ces situations seront reprises en cours...et forcément maîtrisées par tous !