

CCF PSI 2010 : Derivée - Savo

A.1. $\boxed{du(t) = f(x,t) S(x) dx}$

NB : comme toujours, lorsque l'on discrétise un pb continu dans l'espace, on assimile localement le volume à un parallélépipède (en cartésien) afin de (en cglis, comme ici)

$\boxed{du(t+dt) = f(x,t+dt) S(x) dx}$

A.2. $\delta u_{ave} = \delta u_{ave} dt$ par déf de δu_{ave}
 Or $\delta u_{ave} = \iint_{\Omega} f(x,t) u(x,t) \cdot dS$

Or f et u supposés indpt autres cas.
 donc $\delta u_{ave} = f(x,t) u(x,t) S(x)$.

$\boxed{\delta u_{ave} = f(x,t) u(x,t) S(x) dt}$

De m, $\boxed{\delta u_{ms} = f(x+dx,t) u(x+dx,t) S(x+dx) dt}$

A.3. Cours usuel par syst. ouvert :

$du(t+dt) - du(t) = \delta u_{ave} - \delta u_{ms}$

$S(x) \frac{du}{dt} \left[\frac{du}{dt}(x,t) dt \right] = \frac{\partial}{\partial x} \left[\rho u S \right] dx dt$

$\sim \frac{\partial}{\partial x} (\rho u S)$
 au 1^{er} ordre

$\boxed{S(x) \frac{du}{dt} + \rho \frac{d(uS)}{dx} = 0}$

A.4. A sauter, car n'est plus au pg un

pour culture : $(u, grad) u \sim \frac{U}{L}$
 $\frac{du}{dx} \sim \frac{U}{L}$

$\frac{\| (u, grad) u \|}{\| \frac{du}{dx} \|} \ll 1 \Leftrightarrow \boxed{\frac{UL}{L} \ll 1}$

A.5. On a donc $\rho \frac{du}{dt} = -grad P$

$\rho \frac{du}{dt} + \rho \frac{du}{dx} = -grad P_0 - grad P$

car $\rho \frac{du}{dt} = 0$ car uniforme $\Rightarrow \rho \frac{du}{dt} = -grad P$

A.6. $A_S = C_{FE}$, on peut faire un développement de la fonction de la $f_0 p(P)$ autour de P_0 :

$$p(P) = p(P_0) + \underbrace{\frac{\partial p}{\partial P}}_{f_0} \bigg|_{P_0} (P - P_0) + \underbrace{\frac{1}{2} \frac{\partial^2 p}{\partial P^2}}_{p} (P - P_0)^2 + \dots$$

d'où $\underbrace{p(P)}_{f_0} \cdot \underbrace{f_0}_{p} = p \chi_S P$

d'où $\mu = p \chi_S P = P \chi_S (P_0 + \mu)$

2^e ordre!

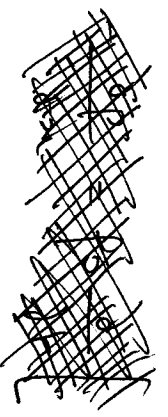
d'où $\boxed{\mu = f_0 \chi_S P}$

A.7. On a $S(\alpha) \frac{\partial u}{\partial r} + f_0 \frac{\partial (uS)}{\partial \alpha} = 0$ (1)

$f_0 \frac{\partial u}{\partial t} = - \frac{\partial p}{\partial \alpha}$ (2)

$\mu = f_0 \chi_S P$ (3)

on veut l'équation d'onde vérifiée par $p(\alpha, t)$ on part donc de (2) et on ne garde que $p(\alpha, t)$



$S(\alpha) \frac{\partial}{\partial t} [P \chi_S f_0] + f_0 \left[\frac{\partial u}{\partial \alpha} S + u \frac{dS}{d\alpha} \right] = 0$

car $\frac{\partial f}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial t} \dots$

dans (2) on a $\frac{\partial u}{\partial t}$, donc on le fait apparaître dans (1):

$S(\alpha) \chi_S f_0 \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} + f_0 \left[S(\alpha) \frac{\partial^2 u}{\partial \alpha \partial t} + \frac{\partial u}{\partial t} \frac{dS}{d\alpha} \right] = 0$

$\left(-\frac{1}{f_0} \frac{\partial^2 p}{\partial \alpha^2} \right) \left(-\frac{1}{f_0} \frac{\partial p}{\partial \alpha} \right)$

Il ne reste que $\frac{\partial p}{\partial \alpha}(\alpha, t)$, on réarrange les termes pour obtenir force évanescence:

$\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = \frac{1}{S \chi_S f_0} \left[\frac{\partial^2 p}{\partial \alpha^2} S(\alpha) + \frac{\partial p}{\partial \alpha} \frac{dS}{d\alpha} \right]$

$\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = \frac{1}{\chi_S f_0} \left[\frac{\partial^2 p}{\partial \alpha^2} + \left(\frac{1}{S(\alpha)} \frac{dS}{d\alpha} \right) \frac{\partial p}{\partial \alpha} \right]$

$C = \frac{1}{\chi_S f_0}$

→ un idée mais on garde $u(x,t)$: [2]

$$\frac{\partial}{\partial t} (2) \text{ et } \frac{\partial}{\partial x} (1) \rightarrow \frac{\partial \rho}{\partial t} \frac{dS}{dx} + S \frac{\partial^2 \rho}{\partial x^2} + \rho_0 \frac{\partial^2 (uS)}{\partial x^2} = 0$$

à $\rho_0 \chi_S$ pres

$$\rho_0 \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = - \frac{\partial^2 \rho}{\partial x^2} \left[\frac{1}{S} \left[\frac{dS}{dx} \frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{1}{\chi_S} \frac{\partial^2 (uS)}{\partial x^2} \right] \right]$$

$$= - \frac{1}{S \chi_S} \frac{\partial (uS)}{\partial x} \text{ cf (1) !}$$

$$\frac{d}{dx} \left[\rho_0 \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \right] = \frac{1}{\chi_S S} \left[\frac{dS}{dx} \left(- \frac{1}{S} \frac{\partial (uS)}{\partial x} \right) + \frac{\partial^2 (uS)}{\partial x^2} \right]$$

$$\text{Or } \frac{\partial^2 (uS)}{\partial x^2} = \frac{d}{dx} \left[S \frac{du}{dx} + u \frac{dS}{dx} \right]$$

$$= \frac{dS}{dx} \frac{du}{dx} + S \frac{d^2 u}{dx^2} + \frac{du}{dx} \frac{dS}{dx} + u \frac{d^2 S}{dx^2}$$

$$\frac{d}{dx} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \right] = \frac{1}{\rho_0 \chi_S} \left[\frac{1}{S} \left[- \frac{1}{S} \frac{dS}{dx} \left(u \frac{dS}{dx} + S \frac{du}{dx} \right) \right] + \frac{1}{S} \left[\frac{dS}{dx} \frac{du}{dx} + S \frac{d^2 u}{dx^2} + u \frac{d^2 S}{dx^2} \right] \right]$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{du}{dx} \left(- \frac{1}{S} \frac{dS}{dx} + \frac{2}{S} \frac{dS}{dx} \right) \right]$$

$$+ u(x,t) \left(- \frac{1}{S^2} \left(\frac{dS}{dx} \right)^2 + \frac{1}{S} \frac{d^2 S}{dx^2} \right)$$

$$= \underbrace{\frac{dS/dx}{S^2} \frac{dS}{dx} + \frac{1}{S} \frac{d^2 S}{dx^2}}_{= u' u + u v}$$

Avec $u = \frac{1}{S}$ et $v = \frac{dS}{dx}$

$$\frac{d}{dx} (uv) = \frac{d}{dx} \left(\frac{1}{S} \frac{dS}{dx} \right)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \left(\frac{1}{S} \frac{dS}{dx} \right) \frac{du}{dx} + \frac{d}{dx} \left(\frac{1}{S} \frac{dS}{dx} \right) u \right]$$

NB : En fait pour $u(x,t)$ à rechercher le jour J...
 peu de candidats CCP Psi sont arrivés jusqu'au bout (j'imagine)

$$A.8. PV = nRT = \frac{m}{M} RT$$

$$\boxed{\frac{PM}{RT_0} = f_0}$$

$$A.9. PV^\gamma = C \text{ (re)} \Rightarrow \boxed{P P^{-\gamma} = C \text{ (re)'}}$$

$$\text{Méthode différentielle : } \frac{dP}{P} - \gamma \frac{dP}{P} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{1}{P} \frac{dP}{dP} = -\frac{1}{\gamma P}$$

NB: ici Set C, d'en

$$\frac{1}{P} \left(\frac{dP}{dP} \right) = -\frac{1}{\gamma P}$$

et diff' \Rightarrow calculer ~~en~~ au voisinage de P_0
d'en $\frac{1}{P} \left(\frac{dP}{dP} \right) = -\frac{1}{\gamma P_0}$

$$\Rightarrow \boxed{\chi_s = -\frac{1}{\gamma P_0}}$$

$$A.10. c = \frac{1}{\sqrt{\chi_s f_0}} = \sqrt{\frac{\gamma P_0}{f_0}} = \sqrt{\frac{\gamma RT_0}{M}}$$

$$\text{AN : } c = \left(\frac{1.4 \times 8.31 \times 293}{29 \times 10^{-3}} \right)^{1/2}$$

$$\boxed{c = 340 \text{ m.s}^{-1}}$$

$$A.11. S(x) = C \text{ (re)}$$

$$(E_1) : \left[\frac{\partial^2 f}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \right] \text{ idem pr } (E_2)$$

sp. de d'Alembert, $c \equiv$ célérité et c'est aussi la vitesse de propagation des ondes progressives.

$$A.12. u(x,t) = 0 \quad \forall t \\ P(L,t) = 0 \quad \forall t$$

$$A.13. (E_1) : -\omega^2 f(x) \cos(\omega t) = c^2 f''(x) \cos(\omega t) \\ \forall t \Rightarrow \boxed{f''(x) + \left(\frac{\omega}{c}\right)^2 f(x) = 0}$$

Idem pour $g(x)$

A.14. Eq° diff. oscillateur harmonique, 3

d'au' $R = \frac{w}{c}$
 $u(0, t) = 0 \forall t > 0$

A.15. $\rho_0 \frac{\partial u}{\partial t} = - \frac{\partial p}{\partial x}$

d'au' $- p'(x) \cos(\omega t) = \rho_0 \omega [u_1 \sin(kx) \cos(\omega t)]$

Or $\forall t \Rightarrow - p'(x) = \rho_0 \omega u_1 \sin(kx)$

d'au' $f(x) = \rho_0 \frac{\omega}{k} u_1 \cos(kx) + C'$

= 0 car $f(x)$ est sinusoidale d'après A.13.

$p(x, t) = \rho_0 c u_1 \cos(kx) \forall t$

$\rightarrow p(L, t, t) = 0 \forall t \Leftrightarrow \cos(kL) = 0$

$\Leftrightarrow \exists n \in \mathbb{N} \text{ tq } k_n L = (2n+1) \frac{\pi}{2}$

$\Leftrightarrow k_n = (n + \frac{1}{2}) \frac{\pi}{L}$ d'au' $\omega_n = \frac{\pi c}{L} (n + \frac{1}{2})$

A.16. $f_1 = \frac{\pi c}{2L}$

$f_3 = 3f_1$
 1^{er} harmonique.

A.17. 12 demi-tones $\Leftrightarrow a^{12} = 2$

1 octave

$a = 2^{1/12}$

A.18. $\mathbb{R}^1 \leftrightarrow f_1$ Or $f_3 = 3f_1$
 $? \leftrightarrow f_3$

A combien de demi-tones correspond un facteur 3? Nb N de demi-tones:

$a^N = 3 \Leftrightarrow 2^{N/12} = 3 \Leftrightarrow \frac{N}{12} \ln 2 = \ln 3$

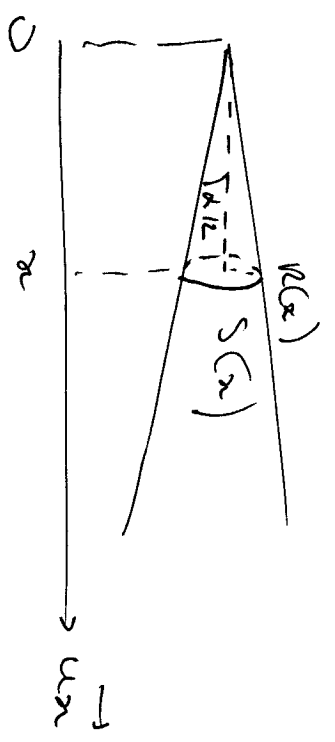
$\Leftrightarrow N = 12 \frac{\ln 3}{\ln 2}$

AN: $N = 19,02 \rightarrow \boxed{N \sim 19}$

$N = 12 + 7 = \mathbb{R}^1$ octave + 7 demi-tones

La 7^{ème} octave supérieure

A.19.



S(x) disques rayon R(x) = x * tan $\frac{\alpha}{2}$

d'où $S(x) = \pi \tan^2\left(\frac{\alpha}{2}\right) x^2$

A.20. $\frac{1}{S} \frac{dS}{dx} = \frac{d}{dx} (\ln S)$

Où $\ln S = \ln(\pi^2 \tan^2 \frac{\alpha}{2}) + 2 \ln x$

d'où $\frac{1}{S} \frac{dS}{dx} = \frac{2}{x}$

(E1) : $\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = c^2 \left(\frac{\partial^2 p}{\partial x^2} + \frac{2}{x} \frac{\partial p}{\partial x} \right)$

$= \frac{c^2}{x^2} \left[x \frac{\partial^2 p}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial p}{\partial x} \right]$

facile de vérifier = $\frac{\partial^2 (xp)}{\partial x^2}$

On peut aussi reconnaître :
(uv)' = u''v + 2u'v'

A.21. $\pi \cos(t)$ vérifie d'Alembert

$\pi \cos(0, t) = 0 \quad \forall t \quad \text{car } x=0$

$\pi \cos(L_{\text{cave}}, t) = 0 \quad \forall t \quad \text{car } p(L_{\text{cave}}) = 0$

A.22. $R_n''(x) + \left(\frac{\omega}{c}\right)^2 R(x) = 0$

$R_n(x)$ est ~~est~~ est caractéristique de $R(x) = 0$

d'où $R(x) = E \sin(Rx) \quad (R = \frac{\omega}{c})$

$\sin(R L_{\text{cave}}) = 0 \Leftrightarrow R L_{\text{cave}} = n\pi$
 $n \in \mathbb{N}^*$

$R_n = \frac{n\pi}{L_{\text{cave}}}$
 $\omega_n = \frac{n\pi c}{L_{\text{cave}}}$

NB : caractéristique de $p(x,t)$ en $\left(\frac{1}{x}\right)$ car puissance se conserve lors propagation et se répète sur surface $S(x)$ variant en x^2 .

A.23. $f_1 = \frac{c}{2L_{\text{cave}}}$

et $f_2 = 2f_1$

onde : les harmoniques

Clairvella : harmoniques impaires seuls