


# LP : Notion d'impédance. Adaptation d'impédance

Prérequis :

—  
—  
—  
—

Niveau : CPGE

## Bibliographie :

 *Tout en un Physique PSI* - Dunod, B. Salamito

[1]

 *H-Prépa Ondes*

[2]

 *Annexe physique*

[3]

[1] & [2] p 56 : Cable coax

[1] Impédance acoustique

[3] Adaptation d'impédance & oreille moyenne + Cours VB impédance acoustique

# La biblio de l'impédance.

\* Wikipédia : - cf cite

\* Cours polytechnique :

\* Sautif: IV Analogie élec élec p 25 / V Notion d'impédance p 27

/ p 123 mesure et dimension.

~~Cours de l'impédance acoustique et électrique~~

~~Stéphane Delbecq~~

- p 146 ; p 156 ;

171  
p 175

\* Cours VB : - Cable coax  
- impédance acoustique

\* Cours JBM : - Application oreille moyenne

\* Cours ALD : - Def de l'impédance (deux types)  
- Calcul sur la ligne

\* PSI : - Cable coax

\* Maw : - Cable coax  
- Def impédance

\* Notes : → Rendre la structure de l'oreille (cours 2014 Tel)  
→ Acoustique et bioacoustique

Impédance électrique : Même l'opposé d'un composant ne passe du courant. (alternatif) ①  
Généralisation de la loi d'Ohm en CA.

Impédance : Dérivé par Henry (to impede, retarder, s'opposer à)

### Introduction :

- ondes ne se prop. pas librement
- Raccordement des interfaces (abs, rel, trans)
- ex : tympan : dioptr. acoustique liée à l'audition
- ~~→ on a vu~~
- Impédance pour décrire les phénomènes aux interfaces

Comment faire le lien entre impédance acoustique et impédance électrique.  
⇒ on a vu qu'on pouvait définir l'impédance à la généralisation de la loi d'Ohm.  $\boxed{Z = \frac{U}{I}}$  Ne pas parler de loi d'Ohm   
  $\equiv$  pertes par effet Joule

Quel lien faire avec l'acoustique? l'influence  
↳ Déplacements oscillants sous la force d'une pression.

Elec  $I$  flux du vecteur courant  $i$  à travers une section. L'analogie serait donc le flux de  $u$  à travers le tympan  $\Rightarrow$  Débit  $S_u$   
↳ vitesse de particule

Quel analogue à la Tension?  
Force? Pression?

$$\text{car } \int E \cdot I \, dt = \int P \cdot S_u \, dt = \int F \cdot dx = W.$$

$$\boxed{Z = \frac{\Delta P}{S_u} \triangleq \frac{\Delta E}{I}}$$

→ Impédance propagative, Transfert d'énergie entre deux grandeurs couplées.  
Cette grandeur est intensive ( indép de  $v$  )

→ Impédance dissipative : Caractérise la dissipation, à priori dépend de la taille du système.

# I. Interface entre deux milieux

## 1) Notion d'impédance (Généralités sur les ondes) Rappels

→ Une onde est modélisée le déplacement d'une perturbation à travers un système matériel, ou non, généré par une source d'énergie.

→ Pour avoir propagation, il faut un couplage entre deux champs  $E$  et  $B$  appelés grandeurs couplées. Ces deux grandeurs échangent de l'énergie à travers le couplage.

Exemple :  
-  $U$  et  $I$  en électronique.  
- ( $P$  et  $V.S$  en acoustique.)

L'équation commune à ces exemples est compatible à une propagation non dispersive :  $E_g$  de d'Alembert.

Q : Quelle est la grandeur qui caractérise le couplage ?  
C'est  $Z$  l'impédance.

2) Notion d'impédance La d'Ohm. Non ! = Pertes effet Joule

Def : C'est une grandeur qui ~~elle~~ quantifie le transfert d'énergie de deux grandeurs couplées.

(Aussi parfois donnée comme le rapport Force sur flux)



Pour le câble coaxial :  
Loi des mailles et loi des nœuds

Dispo câble coax

(3)

$$-\frac{\partial u(n,t)}{\partial x} = L \frac{\partial i(n,t)}{\partial t} \quad (1) \quad L : \text{inductance linéique H/m}$$

$$C : \text{capacité linéique F/m}$$

→ ODE

$$-\frac{\partial i(n,t)}{\partial n} = C \frac{\partial u(n,t)}{\partial t} \quad (2)$$

⇒ Eq de d'Alembert.

$$\frac{\partial^2 u(n,t)}{\partial n^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u(n,t)}{\partial t^2} = 0$$

Par une OPH :  
dans les n croissants

$$u^+(n,t) = u_0^+ \exp(j(\omega t - hn))$$

$$c = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$(1) \Rightarrow jh u^+ = L j\omega i^+$$

vitesse de phase  $v_p$   
d'une OPH

$$\text{Donc } \frac{u^+}{i^+} = L \frac{\omega}{h} = Lc = \boxed{\sqrt{\frac{L}{C}}} = Z_c = 50 \Omega$$

$$L = 100 \text{ mH/m}$$

$$C = 0,25 \text{ pF/m}$$

Impédance caractéristique du  
câble coaxial

Pour une onde sonore :

on a exactement les mêmes équations de propagation.

$$\text{PFD : } \begin{cases} \rho_0 \frac{\partial v_1}{\partial t} = -\frac{\partial p_1}{\partial n} & (1) \\ \chi_s \frac{\partial p_1}{\partial t} = -\frac{\partial v_1}{\partial n} & (2) \end{cases}$$

Eq de conservation  
de la masse  
(+ compressibilité  
isothermique)

$$\chi_s = \frac{1}{\rho} \left. \frac{\partial \rho}{\partial p} \right|_s$$

$$\sim \rho_1 = \chi_s \rho_0 p_1$$

Lien entre Premier et  
second volume.

$$\rho_0 \frac{\partial v_1}{\partial t} = -\rho_0 \frac{\partial v_1}{\partial n}$$

$$\frac{\partial^2 p_1}{\partial n^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 p_1}{\partial t^2} = 0$$

$$c = \frac{1}{\sqrt{\rho_0 \chi_s}}$$

$$p = p_0 \exp(j(\omega t - hn))$$

$$\text{Pour une OPH : } j\rho_0 \omega = jh \Rightarrow$$

$$\text{On trouve : } \begin{cases} p_1^+(n,t) = Z v_1^+(n,t) \\ p_1^-(n,t) = -Z v_1^-(n,t) \end{cases}$$

↓  
 $\rho_0 c$

$$\text{avec } Z = \frac{p_1}{v_1} = \rho_0 c$$

$$\text{ou pour } \boxed{Z = \rho_0 c}$$

Impédance acoustique  
du fluide

$$\text{ODG : Air / EN } Z_{\text{air}} \ll Z_{\text{en}}$$

$$Z_{\text{en}} = 1,4 \times 10^6 \text{ kg/m}^2/\text{s}$$

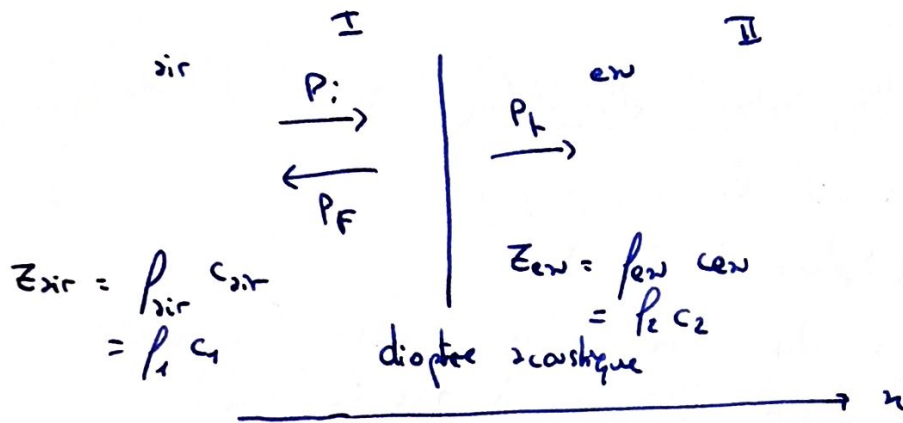
$$Z_{\text{air}} = 410 \text{ kg/m}^2/\text{s}$$

## 2) Transmission et réflexion

(4)

Étudions la réflexion et la transmission d'une onde sonore à travers un dioptré acoustique.

Ceci peut en première approximation modéliser une oreille, certes très primitive.



\* Continuité des vitesses :  $v_i + v_r = v_t$  (1) (vitesse d'une molécule à gauche = vitesse d'une molécule à droite)

\* Continuité des pressions :  $P_i + P_r = P_t$  (2) (donne lieu à des accélérations  $\propto$  grandes surs).

Onde plane :

$$v_i = \frac{P_i}{\rho_{air} c_{air}} = \frac{P_i}{Z_{air}} \quad ; \quad v_r = -\frac{P_r}{\rho_{eau} c_{eau}} = -\frac{P_r}{Z_{eau}} \quad ; \quad v_t = \frac{P_t}{\rho_{eau} c_{eau}} = \frac{P_t}{Z_{eau}}$$

en amplitude

$$t = \frac{v_t}{v_i} \quad r = \frac{v_r}{v_i}$$

Théorème

$$\begin{cases} (1) & v_i + v_r = v_t \\ (2) & v_i Z_{air} - v_r Z_{air} = v_t Z_{eau} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} 1 + r = t \\ Z_{air} - r Z_{air} = t Z_{eau} \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} r = \frac{Z_{air} - Z_{eau}}{Z_{air} + Z_{eau}} \\ t = \frac{2 Z_{air}}{Z_{air} + Z_{eau}} \end{cases}$$

Général  
+ Impédance du milieu  
 $\Rightarrow$  Pn de  $\rho$  une bonne oreille

Comme  $Z_{air} \ll Z_{eau}$   
 $\Rightarrow r \sim -1$  (dans)  
 $\Rightarrow t \sim 0$   
 R et T.

## II. Améliorer la transmission de puissance.

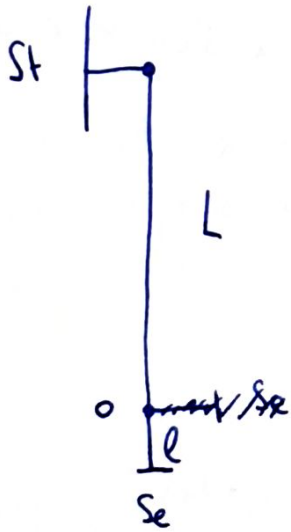
En rapprochant l'impédance des deux milieux : Adaptation d'impédance.  
On introduit un milieu intermédiaire favorisant la transmission d'énergie.  
Vous remarquerez que les impédances propagatives interviennent dans les coeff de r et t.

### 1) Oreille moyenne : adaptation naturelle d'impédance

→ chaîne d'osselets dans l'oreille humaine.

Marteau, enclume, étrier. (Système de levier)

Vibrations du tympan amplifiées dans l'oreille moyenne, puis transmises à l'oreille interne via les osselets (dont on suppose la masse négligeable)



→ Egalité du moment des forces en O :

$$F_t L = F_e l$$
$$S_t p_t L = S_e p_e l \quad (1)$$

→ Géométrie du système impose que :

$$\frac{v_t}{L} = \frac{v_e}{l} \quad (2)$$

Donc  $p_t \frac{S_t L^2}{v_t} = p_e \frac{S_e l^2}{v_e} \Rightarrow$

$$Z_e = \frac{S_t}{S_e} \frac{L^2}{l^2} Z_t$$

impédance de l'oreille moyenne sur osselets

$\frac{L^2}{l^2} = 1,7$

→ Impédance avec osselets  $\sim 35 Z_t$

$\frac{S_t}{S_e} = 20,3$

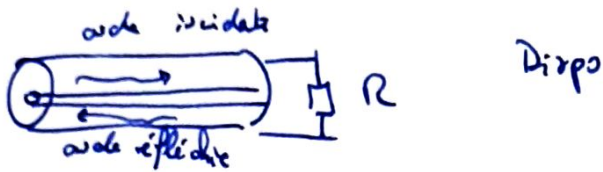
Sur adaptation d'impédance la transmission est améliorée avec un gain  $10 \log(35) = 15,4 \text{ dB}$

$T_I = \frac{\bar{I}_t}{\bar{I}_i} = \frac{4 p_e c_2 Z_e}{(p_e c_2 + Z_e)^2} \sim \frac{4 Z_e}{p_e c_2}$  Prop à  $Z_e$

$\bar{I}_t = \frac{1}{2} \text{Re}(p v^*)$  et  $p = Z v$



## 2) Résistance finie d'une ligne de transmission d'un câble coaxial.



$$\underline{U}(n,t) = \underline{U}_0^+ \exp \left\{ \begin{array}{l} \underline{U}(n,t) = \underline{U}_0^+ \exp(j(\omega t - hn)) + \underline{U}_0^- \exp(j(\omega t + hn)) \\ \underline{i}(n,t) = \underline{i}_0^+ \exp(j(\omega t - hn)) + \underline{i}_0^- \exp(j(\omega t + hn)) \end{array} \right.$$

$$R = \frac{\underline{U}(0,t)}{\underline{i}(0,t)} = Z_c \frac{\underline{U}_0^+ + \underline{U}_0^-}{\underline{U}_0^+ - \underline{U}_0^-}$$

$$\text{Donc } \boxed{r_u = \frac{\underline{U}_0^-}{\underline{U}_0^+} = \frac{R - Z_c}{R + Z_c}} \quad \boxed{r_i = -r_u}$$

Pas d'onde réfléchi si  $R = Z_c = 50 \Omega$ .

Il y a adaptation d'impédance entre le câble et la charge résistive lorsque l'onde incidente est totalement absorbée par la charge résistive.

Conclusions :

- Bien vu caract. gen de l'impédance en  $\Phi$
- Compar. p. q.  $R = 50 \Omega$
- Modèles simples décrire réalité
- Etude de l'impédance propagative (inductive)  $\neq$  dissipative