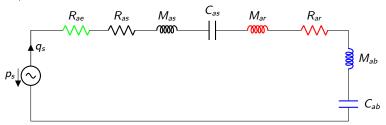
Complément de cours calcul du rayonnement d'enceintes closes et à évents

H. Lissek

8 décembre 2016

Enceinte close: définitions

Circuit analogue acoustique du système haut-parleur + enceinte close (Volume V_b):



Enceinte close: définitions

Les composants du schéma analogue acoustique sont:

Partie électrique	
$p_S = \frac{B\ell U_S}{S_J R_B}$	pression source analogue à la tension électrique de la source $\mathit{U_S}$
$P_{s} = \frac{1}{S_{d}R_{e}}$ $R_{ae} = \frac{(B\ell)^{2}}{S_{d}^{2}R_{e}}$	la résistance acoustique analogue à $R_{\mathcal{C}}$, la résistance électrique DCde la bobine
_	(nous négligeons ici la résistance de sortie de la source de tension U_S ainsi que l'inductance électrique L_e de la bobine)
Partie mécanique	
$R_{as} = \frac{R_{ms}}{s_d^2}$	la résistance acoustique correspondant à la résistance mécanique du haut-parleur
$R_{as} = \frac{R_{ms}}{S_d^2}$ $M_{as} = \frac{M_{ms}}{S_d^2}$ $C_{as} = S_d^2 C_{ms}$	la masse acoustique correspondant à la masse mobile du haut-parleur
$C_{as} = S_d^2 C_{ms}$	la compliance acoustique correspondant à la compliance mécanique du haut-parleur
Partie acoustique	
$M_{ar} = \frac{8}{3\pi} \frac{\rho a}{S_d}$	la masse de rayonnement d'un piston encastré de rayon $a=\sqrt{S_d/\pi}$
$R_{ar} \approx \frac{\rho c}{S_d} \frac{(ka)^2}{4}$ $M_{ab} \approx M_{ar} \approx \frac{8}{3\pi} \frac{\rho^a}{S_d}$	la résistance de rayonnement d'une source "pulsante" de rayon s (angle solide 4 π)
$M_{ab} \approx M_{ar} \approx \frac{8}{3\pi} \frac{\rho_a}{S_d}$	la masse de discontinuité à l'intérieur de l'enceinte
	(déformation de la vitesse particulaire dans l'enceinte)
$C_{ab} = S_d^2 C_{ms}$	la compliance acoustique équivalente du volume de l'enceinte $V_{oldsymbol{b}}$

Enceinte close: rayonnement

Le haut-parleur sur enceinte close est assimilé à une petite source monopolaire de rayon a de débit volumique q_s . La pression rayonnée est donc:

$$p(r) = jkZ_c q_s \frac{e^{-jkr}}{4\pi r} = j\rho\omega q_s \frac{e^{-jkr}}{4\pi r}.$$

Il suffit donc de déterminer q_s en fonction de l'excitation U_s .

Or:
$$q_s = \frac{p_s}{Z_{ac}}$$
, où $Z_{ac} = R_{ac} + j\omega M_{ac} + \frac{1}{j\omega C_{ac}}$ avec:

 $R_{ac}=R_{ae}+R_{as}+R_{ar}$: pertes totales du haut-parleur sur enceinte close

$$M_{ac} = M_{as} + M_{ar} + M_{ab}$$
: masse acoustique totale

$$C_{ac} = \frac{C_{as} C_{ab}}{C_{cs} + C_{cb}}$$
: compliance acoustique totale

En reprenant l'expression du rayonnement acoustique de l'enceinte close:

$$p(r) = \rho \frac{B\ell}{S_d R_e} U_s \frac{(j\omega)^2 C_{ac}}{(j\omega)^2 M_{ac} C_{ac} + j\omega R_{ac} C_{ac} + 1} \frac{e^{-jkr}}{4\pi r}$$

 $p(r) = \rho \frac{B\ell}{S_d R_e} U_s \frac{(j\omega)^2 C_{ac}}{(j\omega)^2 M_{ac} C_{ac} + j\omega R_{ac} C_{ac} + 1} \frac{e^{-jkr}}{^{4\pi r}}$ En définissant: $\omega_c = \frac{1}{\sqrt{M_{ac} C_{ac}}}$ et $Q_{tc} = \frac{1}{\omega_s R_{ac} C_{ac}}$ la fréquence de résonance et

le facteur de qualité du résonateur acoustique (R_{ac}, M_{ac}, C_{ac}) , on observe que:

$$C_{ac} = rac{1}{\omega_c R_{ac} Q_{tc}}$$
 $M_{ac} C_{ac} = rac{1}{\omega_c^2}$
 $R_{ac} C_{ac} = rac{1}{\omega_c Q_{tc}}$

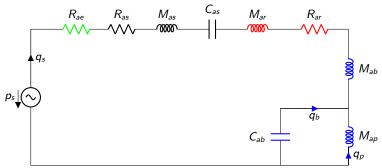
$$R_{ac}C_{ac} = \frac{1}{\omega_c Q_{tc}}$$

On aboutit à l'expression suivante de la pression rayonnée:

$$p(r) = \frac{\rho B \ell S_d U_s}{R_e M_{ms}} \frac{\left(\frac{j\omega}{\omega_c}\right)^2}{\left(\frac{j\omega}{\omega_c}\right)^2 + \frac{1}{Q_{tc}} \left(\frac{j\omega}{\omega_c}\right) + 1} \frac{e^{-jkr}}{4\pi r}$$

Enceinte à évent: définitions

Circuit analogue acoustique du système haut-parleur + enceinte à évent (bass-reflex):



Enceinte à évent: définitions

Dans la représentation analogue acoustique du système haut-parleur sur enceinte bass-reflex (à évent):

• la tension électrique U_s appliquée aux bornes du haut-parleur est remplacée par la pression équivalente p_s :

$$p_s = \frac{B\ell}{S_d R_e} U_s.$$

 l'impédance acoustique totale du haut-parleur (en excluant le résonateur de Helmholtz de l'enceinte à évent) devient:

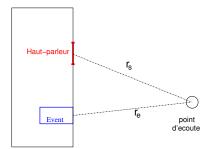
$$Z_{\mathsf{as}}' = (R_{\mathsf{ae}} + R_{\mathsf{as}} + R_{\mathsf{ar}}) + j\omega\left(M_{\mathsf{as}} + M_{\mathsf{ab}} + M_{\mathsf{ar}}\right) + rac{1}{j\omega\,C_{\mathsf{as}}}$$

• l'impédance acoustique équivalente au résonateur de Helmholtz constitué du volume V_b (compliance acoustique $C_{ab} = \frac{V_b}{\rho c^2}$) et de l'évent de longueur I_p et de section s_p (masse acoustique $m_{ap} = \rho \frac{s_p + 2\Delta L}{s_p}$, avec ΔL la correction de bout correspondant aux rayonnements acoustiques des 2 côtés de l'évent $\Delta L \approx \frac{8a}{3\pi}$) s'écrit:

$$Z_{ab} = rac{j\omega M_{ap}}{\left(j\omega
ight)^2 M_{ap} C_{ab} + 1} = rac{j\omega M_{ap}}{\left(rac{j\omega}{\omega_p}
ight)^2 + 1}, ext{ avec } \omega_p = rac{1}{\sqrt{M_{ap} C_{ab}}}$$

Enceinte à évent: rayonnement acoustique

La pression acoustique rayonnée à une distance r est la somme des contributions de la membrane du haut-parleur et du piston équivalent à la sortie de l'évent. A une distance suffisemment grande, on peut calculer la pression résultante comme celle d'un monopole centrée au centre acoustique (à égale distance du haut-parleur et de l'évent) de débit $q_s+q_p=-q_b$.



Elle s'écrit ainsi comme une fonction du débit q_b nécessaire pour comprimer l'air compris dans le volume $V_b: p(r) = -j\omega \rho \frac{e^{-jkr}}{4\pi r}q_b$.

Enceinte à évent: réponse en pression

D'après le schéma équivalent acoustique, $q_b = -j\omega\,C_{ab}p_b$, où p_b est la pression dans l'enceinte de volume V_b . La pression p_b peut être déduite simplement (diviseur de pression): $p_b = \frac{Z_{ab}}{Z_{ab} + Z_{as}'} p_s.$ Ainsi: $p(r) = -j\omega\rho\frac{e^{-jkr}}{4\pi r}q_b = \rho\frac{e^{-jkr}}{4\pi r}\frac{(j\omega)^2\,C_{ab}Z_{ab}}{Z_{ab} + Z_{ls}'}p_s.$

Réponse en pression

$$\begin{split} &\rho(r) = \frac{B\ell}{S_d R_e} \rho U_s \frac{(j\omega)^2 C_{ab} j\omega M_{ap}}{\left[\left(\frac{j\omega}{\omega_p} \right)^2 + 1 \right] \left[j\omega M_{as}' + R_{as}' + \frac{1}{j\omega C_{as}} \right] + j\omega M_{ap}} \frac{e^{-jkr}}{4\pi r}. \end{split}$$
 Finalement:
$$&\rho(r) = \frac{B\ell \rho U_s}{S_d R_e M_{as}'} \frac{(j\omega)^4 C_{as} M_{as}' C_{ab} M_{ap}}{\frac{(j\omega)^4 C_{as} M_{as}' C_{ab} M_{ap}}{\omega_p^2 M_{as}' C_{as}} + \frac{(j\omega)^3}{\omega_p^2 C_{ab}' C_{as}} \frac{e^{-jkr}}{4\pi r}}{\left[\frac{1}{\omega_p^2} + M_{as}' C_{as} + M_{ap} C_{as} \right] + j\omega R_{as}' C_{as} + 1} \end{split}.$$

En reprenant la définition
$$\omega_s = \frac{1}{\sqrt{M_{as}'C_{as}}} \text{ et } Q_{ts} = \frac{1}{\omega_s R_{as}'C_{as}}, \text{ il vient:}$$

$$\rho(r) = \frac{B\ell S_d \rho U_s}{R_e M_{ms}'} \frac{\left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^4 \frac{\omega_s^2}{\omega_p^2}}{\left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^4 \frac{\omega_s^2}{\omega_p^2} + \left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^3 \frac{1}{Q_{ts}} \frac{\omega_s^2}{\omega_p^2} + \left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^2 \left[\frac{\omega_s^2}{\omega_p^2} + 1 + \frac{C_{as}}{C_{ab}} \frac{\omega_s^2}{\omega_p^2}\right] + \left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right) \frac{1}{Q_{ts}} + 1}{\frac{e^{-jkr}}{4\pi r}}.$$

en posant $\alpha = \frac{C_{as}}{C_{ab}}$ et $h = \frac{\omega_p}{\omega_s}$, il vient:

$$\rho(r) = \frac{\rho B \ell S_d U_S}{R_e M_{ms}'} \frac{\left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^4 \ h^{-2}}{\left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^4 \ h^{-2} + \left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^3 \ \frac{h^{-2}}{Q_{ts}} + \left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right)^2 \left[1 + h^{-2}(1+\alpha)\right] + \left(\frac{j\omega}{\omega_s}\right) \frac{1}{Q_{ts}} \ + 1} \frac{e^{-jkr}}{^{4\pi r}} \ .$$