

وزارة التعليم و البحث العلمي

MINISTERE DE L'ENSEIGNEMENT ET DE LA RECHERCHE SCIENTIFIQUE

ECOLE NATIONALE POLYTECHNIQUE

DEPARTEMENT

DE GENIE MECANIQUE

**PROJET DE FIN D'ETUDES**

En vue de l'obtention du diplôme d'Ingénieur d'Etat

**S U J E T**

**Construction Analytique d'un  
système de vibro-isolation  
du corps d'un homme  
opérateur assis**

Proposé par :

**Mohamed KERDJOUJ**

Etudié par :

Dirigé par :

**Mr Marek KSIAZEK**

PROMOTION : Juin 1985

Bilio

## DEDICACES

je dédie ce modeste travail à :

Mon pays L'ALgerie

Mes parents

toute ma famille

Mes sincères et fidèles amis.

## REMERCIEMENTS

Je tiens à remercier Monsieur Marek Ksiasek pour son aide et son suivi durant cette étude ainsi que tous les professeurs et assistants qui ont contribué à ma formation.

NOM : PRENOM : KERDJOUJI MOHAMED

DEPARTEMENT : GENIE-MECANIQUE

PROMOTEUR : Marek KSIAZEK

### ملخص

الموضوع : مشروع تحليلي لإيجاد أفضل نظام عازل للاهتزازات  
الملخص : يتطرق هذا المشروع الى دراسة عزل الاهتزازات عن سائق عربة  
متحركة على طريق به نتوات عشوائية . بفرض أن هذه التحريبات  
ذات اتجاه عمودي اوجدنا بواسطة معادلة فينر- هب (أفضل  
أنظمة عازلة للاهتزازات من أجل تحريبات ذات كثافة طيفية معروفة  
مما قبل .

### Resumé

Sujet : construction analytique d'un système optimum de vibro-  
isolation du corps d'un homme operateur assis.

Resumé : Notre projet consiste en l'étude de vibro-isolation d'un  
conducteur de véhicule en mouvement sur une chaussée  
comportant des irrégularités aléatoires. En supposant que ces  
excitations sont unidimensionnelles (verticales), on a trouvé à  
l'aide de l'équation de Wiener-Hopf, des systèmes de vibro-  
isolation optima pour des excitations de densités spectrales  
supposées connues.

### Summary

subject : Analytical design of an optimum vibro-isolation  
system.

Abstract: the content of the study includes analytical  
determination of uni-dimensional optimum Vibro-isolation  
systems based on the Wiener-Hopf equation for a driver body  
of a vehicle subjected to the stochastic excitations. The power spectral  
densities of the excitations were considered known. Some numerical  
examples have been developed.

# SOMMAIRE

	Page
INTRODUCTION .....	I
Chap I Généralités	
1.1 processus stochastiques .....	1
1.2 Caractéristiques des processus stochastiques	
1.2.1 fonction de densité de probabilité .....	2
1.2.1 moyennes statistiques .....	3
1.2.3 moyennes temporelles .....	3
1.2.4 Variance ou écart-type .....	3
1.3 Processus stationnaire .....	4
1.4 Processus ergodique .....	4
1.5 Processus Gaussien .....	5
1.6 fonctions de corrélation .....	5
1.7 fonction de densité spectrale .....	7
1.8 Relation entre la densité spectrale de puissance et la fonction de corrélation .....	8
1.9. Système stationnaire linéaire	
1.9.1 stationnarité .....	9
1.9.2 linéarité .....	10
1.9.3 spécification des systèmes linéaires stationnaires .....	10
1.10 système physiquement réalisable	
1.10.1 système stable .....	12

1.10.2	systeme realisable . . . . .	13
1.10.3	systeme physiquement realisable . . . . .	14
1.11	Relation entre la fonction d'auto-correlation d'entree et celle de sortie . . . . .	15
1.12	Relation entre la densite spectrale d'entree et celle de sortie . . . . .	16
1.13	Reponse d'un systeme lineaire stationnaire soumis a des entrees aleatoires . . . . .	17
1.14	Expression de la dispersion du signal de sortie d'un systeme lineaire stationnaire . . . . .	18
<b>Chap II Construction analytique d'un S.V. Supporte par un element passif :-</b>		
2.1	representation du probleme . . . . .	20
2.2	hypotheses . . . . .	20
2.3	Probleme de criteres de la vibro-isolation . . . . .	21
2.4	Formulation mathematique du probleme . . . . .	23
2.5	Solution generale du probleme par l'equation de Wiener-Hopf . . . . .	27
<b>Chap III S.V. pour vibro-isoler un corps rigide supporte par un element passif:</b>		
3.1	schéma representatif . . . . .	28
3.2	Excitation par un bruit blanc . . . . .	29
3.3	Excitation par un processus tel que $S_{\ddot{u}_0}(\omega) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\omega^2 - \rho^2}{(\omega^2 + \rho^2)^2 - 4\alpha_2 \rho^2}$ . . . . .	37

3.4	Determination des fonctions de transfert optimum pour les deux formes d'excitations . . . . .	43
chap IV s.v. pour vibro-isoler un système dynamique supporté par un élément passif.		
4.1	Schéma représentatif . . . . .	44
4.2	calcul de l'impédance de déplacement . . . . .	45
4.3	excitation par un bruit blanc . . . . .	47
4.4	excitation par un processus tel que	
	$S_{\ddot{x}_0}(s) = 2\alpha_2 N^2 \frac{s^2 - \rho^2}{(s^2 + \rho^2)^2 - 4\alpha_2 \rho^2}$	53
4.5	Determination des fonctions de transfert optimum pour les deux formes d'excitations . . . . .	60
chap V calcul des dispersions et détermination des fonctions de transfert optimum du S.V.		
5.1	caractéristiques du système passif . . . . .	62
5.2	caractéristiques du système dynamique . . . . .	62
5.3	formes d'excitations . . . . .	63
5.4	calcul des dispersions de l'écart et de l'accélération . . . . .	66
5.5	exemples pour la détermination des fonctions de transfert optimum . . . . .	95
chap VI conclusion . . . . .		97
bibliographie . . . . .		99



# INTRODUCTION

La vibro-isolation est l'ensemble des moyens techniques permettant d'atténuer l'effet des vibrations des systèmes en mouvement dans le but d'économie, de sécurité ou de confort. La protection des machines, navires, véhicules et l'homme, contre les vibrations, constitue un problème essentiel de la vie courante et de l'activité de recherche.

cette protection consistera à isoler :

Soit le corps perturbateur ;

Soit les éléments auxquels le système perturbateur est susceptible de transmettre ses forces dynamiques d'excitation ;

cette vibro-isolation est assurée :

Soit par des systèmes appelés ; systèmes actifs qui agissent par l'action des servomécanismes, de type pneumatiques ou électro-hydrauliques.

Soit par des systèmes appelés ; systèmes passifs qui agissent par l'action des ressorts et amortisseurs.

Soit par la combinaison des deux systèmes.

Parmi ces vibrations on distingue les vibrations aléatoires qui sont les plus nuisibles est courantes, et se trouvent partout, par exemple le cas d'une roue d'un véhicule et le profil de la piste. cette roue est soumise à ces genres

de vibrations.

On trouve également dans le cas de l'aérodynamique et des appareils volants, des excitations aléatoires telles que les conditions atmosphériques, les variations des rafales de vent, la turbulence, la densité de l'air et etc...

Il y a beaucoup d'autres sources d'excitations aléatoires telles que les vibrations sonores en toutes ces genres.

Donc on se trouve confronté à ces vibrations qui sont des parasites qu'en doit diminuer leur effets par les systèmes de vibro-isolation cités ci-dessus.

L'influence du monde extérieur par ces excitations aléatoires sur l'homme et sur certaines machines, en particulier les systèmes de commande automatique, s'exerce par leurs organes sensibles qui sélectionnent l'information requise dans le milieu environnant. L'information est transformée, transmise, accumulée et ensuite utilisée pour réagir sur le monde extérieur.

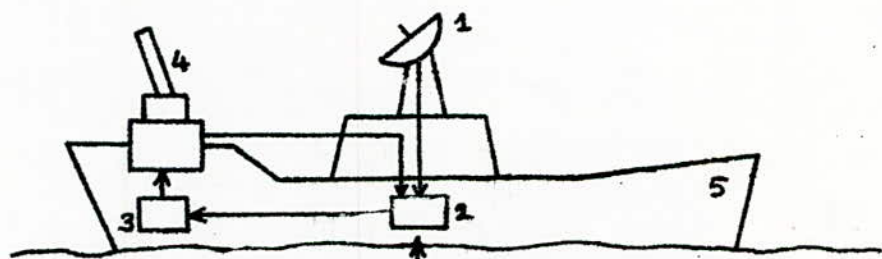
Soit par exemple un bâtiment de guerre doté d'un système de tir anti-aérien. Ce système se compose d'un radar de localisation, d'un calculateur et d'un canon asservi en position (vibro-isolé par un système asservi)

Le radar a pour rôle de déterminer les coordonnées instantanées de l'avion but mobile c-à-d qu'il

fournit l'information primaire sur les conditions extérieures au système de commande, conditions déterminantes de son fonctionnement. le calculateur détermine la trajectoire future probable du but à partir de l'information sur son mouvement passé et d'informations supplémentaires sur l'ambiance externe: (vent, excitations des vagues de la mer qui constituent bien des vibrations aléatoires, vitesse initiale du projectile, etc). et élabore le signal de commande du canon.

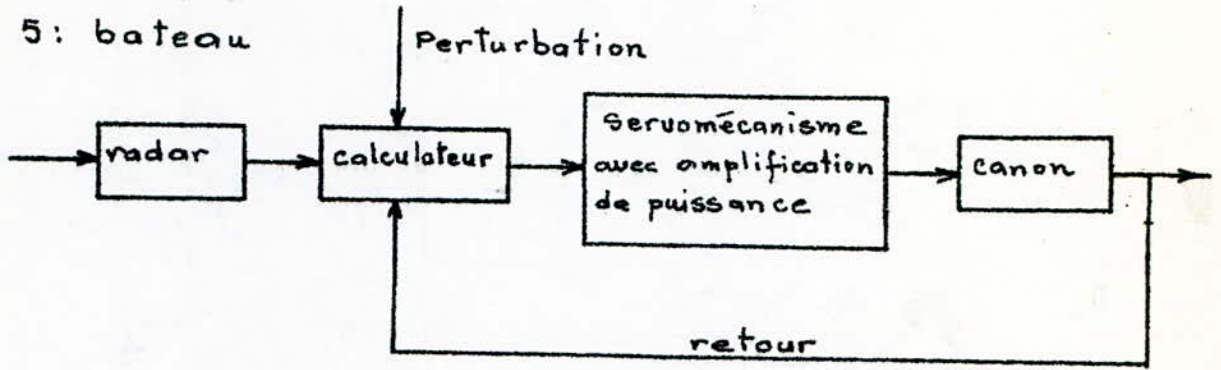
le servomécanisme amplifie le signal de commande reçu du calculateur et oriente le canon le plus exactement possible en fonction de ce signal.

autrement dit le canon est vibro-isolé des vagues de la mer de façon qu'il n'y aura pas manque de la cible.



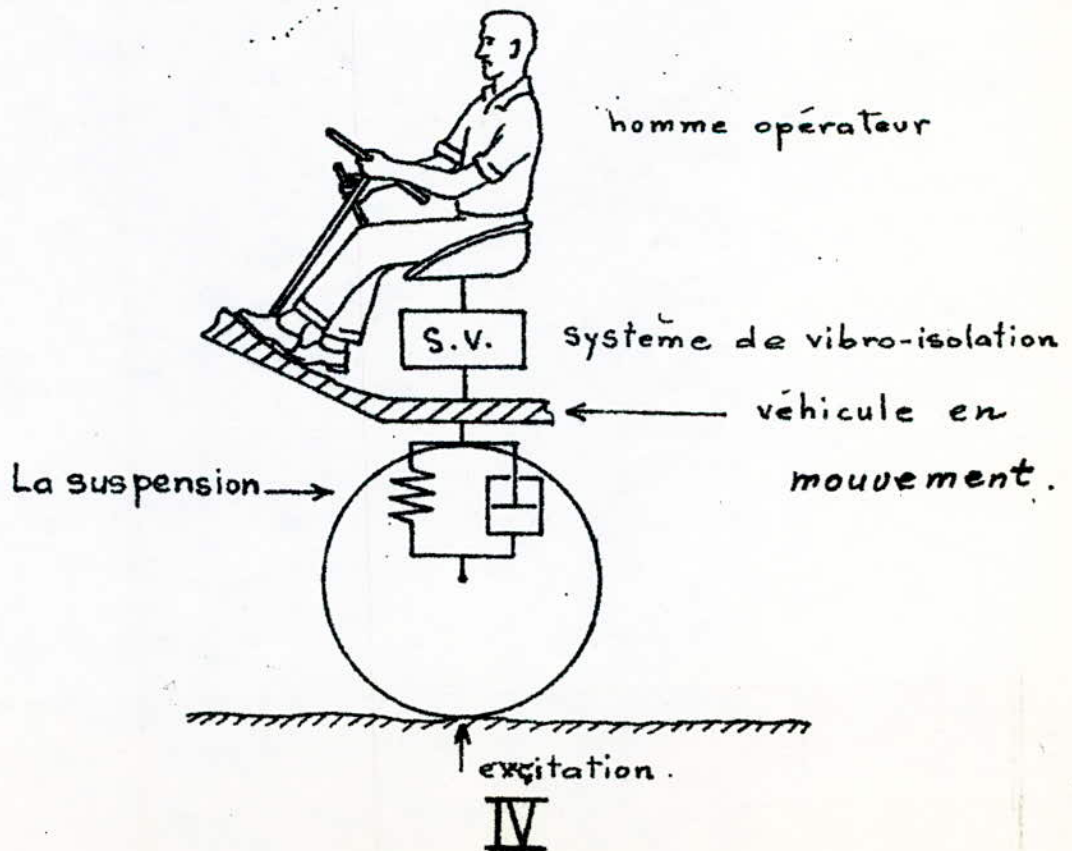
perturbations des vagues de la mer  
(tangage, roulis, giration et etc...)

- 1: radar
- 2: calculateur
- 3: servomécanisme
- 4: canon
- 5: bateau



## BUT DU PROJET

Considérons un véhicule dans lequel il y a un homme assis représenté par la figure ci-dessous :-



à cause du profil de la route, la roue est soumise à des vibrations de nature aléatoire qui se transmettent par suite à l'homme. donc on prévoit un système de vibro-isolation qui permet d'isoler ces vibrations ou diminuer leur effet.

du fait de la complexité de ce système on doit le modéliser par un modèle mathématique qui permet d'optimiser cette vibro-isolation à l'aide de l'équation de Wiener-Hopf tout en considérant l'homme opérateur assis. premièrement comme un corps rigide et deuxièmement comme un système dynamique.

# IGENERALITES

## 1.1 Processus stochastiques:-

Le mot stochastiques est utilisé par les mathématiciens et les physiciens pour désigner les processus ou les phénomènes où il y a un élément du hasard. il est utilisé pour les processus ou les signaux qui ne sont pas purement aléatoires, mais contiennent un certain degré d'aléa:

Ces processus sont difficile à approximer par des fonctions prévisibles telles que fonctions sinusoïdales. donc ils ne peuvent pas être représentés graphiquement de la même façon que ces dernières. pour un signal stochastique on ne peut pas dire qu'il va y avoir une valeur bien spécifiée telle que celle d'un signal prévisible, tout ce qu'on peut dire c'est qu'il y aura une certaine probabilité qui s'étend sur un domaine spécifié de valeurs.

On peut dire donc que l'analyse des signaux stochastiques peut-être exercée en terme de fonctions de densité de probabilité et autres caractéristiques statistiques telles que la valeur moyenne, la valeur de la moyenne quadratique et les fonctions de corrélations.

Le signal stochastiques est souvent traité comme un élément d'une famille de signaux, chacun d'eux est produit par un processus identique.

en effet le concept d'ensemble pour les signaux stochastiques correspond au concept de population en statistiques, donc les caractéristiques d'un signal stochastique est généralement rapporté à l'ensemble, non à un signal particulier de l'ensemble

## 1.2 Caractéristiques des processus stochastiques:-

### 1.2.1 fonction de densité de probabilité:-

un processus stochastique peut être représenté par une fonction de deux variables  $f(\vec{x}, t)$ , tel que  $\vec{x}$  est un vecteur aléatoire définie par  $\vec{x}: \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ , et  $\Omega$ : un espace échantillon  
 $t$ : le temps variable sur l'axe réel du temps.

alors la fonction de repartition est définie par:-

$$F_{\vec{x}}(x_1, t_1, \dots, x_n, t_n) = \int_{-\infty}^{x_1} \int_{-\infty}^{x_2} \dots \int_{-\infty}^{x_n} f_{\vec{x}}(y_1, t_1, \dots, y_n, t_n) dy_1 \dots dy_n$$

par suite on peut définir la fonction de densité de probabilité:

$$- \forall \vec{x} \in \mathbb{R}^n \quad f_{\vec{x}}(x_1, t_1, \dots, x_n, t_n) \geq 0$$

$$- \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \dots \int_{-\infty}^{+\infty} f_{\vec{x}}(x_1, t_1, \dots, x_n, t_n) dx_1 \dots dx_n = 1$$

cette dernière relation nous montre que nous sommes certain que le signal est quelque part dans le domaine  $(-\infty, +\infty)$

- un processus stochastique est définie de plus en plus en détail si l'ordre de la fonction de densité de probabilité augmente.
- dans le cas d'une réalisation du 1<sup>er</sup> ordre on a:-

$$f(x) = \frac{dF(x)}{dx}$$

c'est une fonction positive dont l'amplitude enchaque point est proportionnelle à la concentration des réalisations qu'on peut y observer sur un nombre à la limite infinie d'expériences.

### 1.2.2. Moyennes statistiques:-

- valeur moyenne

$$\tilde{x}(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} x_1 f(x_1, t_1) dx_1$$

- valeur de la moyenne quadratique:

$$\tilde{x}^2(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} x_1^2 f(x_1, t_1) dx_1$$

### 1.2.3 Moyennes temporelles:

- valeur moyenne temporelle

$$\overline{x(t)} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t) dt$$

- valeur moyenne quadratique

$$\overline{x^2(t)} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x^2(t) dt$$

### 1.2.4 Variance ou écart-type:-

$$\sigma^2(t) = \psi(t) = \overline{[x(t) - \overline{x(t)}]^2} = \overline{x^2(t)} - [\overline{x(t)}]^2$$

ou

$$\sigma^2(t) = \psi(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} x^2 f(x, t) dx - \left[ \int_{-\infty}^{+\infty} x f(x, t) dx \right]^2$$



### 1.3. Processus stationnaire :-

Le processus stationnaire est défini par que la fonction de densité de probabilité reste invariable quand il y a un changement de l'origine du temps. En fait la fonction de densité de probabilité d'ordre 1 est invariable avec le temps et celle du 2<sup>ème</sup> ordre dépend seulement de la différence entre  $t_1$  et  $t_2$  et ainsi de suite.

Pour cela on peut écrire :-

$$m = \overline{x(t)} = \text{constante} = E(X(t_1)) = E(X(t_2))$$

$$\text{et } \sigma^2 = \sigma = E(X(t_1)^2) = E(X(t_2)^2) = \text{constante}$$

### 1.4 Processus ergodique :-

un processus est dit ergodique si on a pour lequel les moyennes temporelles sont égales aux moyennes statistiques.

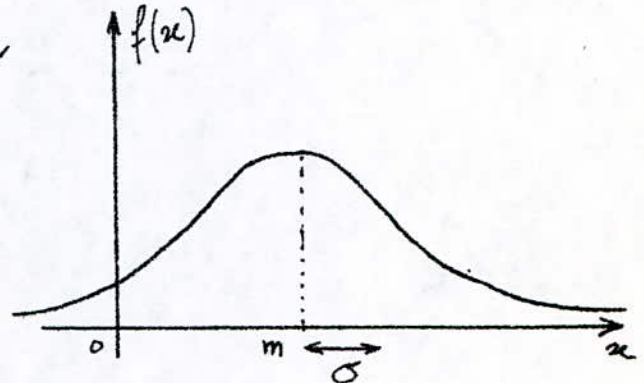
L'ergodicité est une propriété extrêmement intéressante car elle permet d'obtenir les caractéristiques d'un processus aléatoire à partir d'un seul enregistrement, suffisamment long, au lieu d'exiger la connaissance d'un très grand nombre d'échantillons.

donc pour un processus stationnaire et ergodique il y en a autant d'informations dans un enregistrement de longue durée que dans de multiples réalisations.

## 1.5. Processus Gaussien :-

Le processus Gaussien est rencontré souvent en pratique, par exemple dans le cas des bruits. Il est caractérisé totalement par la fonction de densité de probabilité  $f(x)$  qui peut-être décrite analytiquement par les deux paramètres  $m$  et  $\sigma$ , la moyenne et l'écart-type respectivement.

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \exp -\frac{1}{2} \left( \frac{x-m}{\sigma} \right)^2$$



## 1.6 fonctions de correlations:-

d'habitude les fonctions de densité de probabilité d'une excitation stochastique n'entrent pas directement dans l'analyse, mais ce qui est employé c'est des fonctions qui se rapportent de près à la 2<sup>ème</sup> fonction de densité de probabilité. ces fonctions sont appelées; fonctions de correlations.

La fonction d'auto-correlation est définie en général comme la moyenne statistique de d'un signal à un temps  $t_1$  et de la valeur d'un même signal au temps  $t_2 = t_1 + \tau$ . soit

$$\rho(t_1, \tau) = \overbrace{x(t_1) \cdot x(t_1 + \tau)} = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} x_1 x_2 \cdot f(x_1, t_1; x_2, t_2) dx_1 dx_2$$

si le processus devient stationnaire la fonction d'auto-correlation est simplifiée et sera indépendante du temps dans lequel la moyenne statistique a été prise et par suite elle dépend seulement du paramètre du temps  $\tau$ .

En outre avec l'hypothèse d'ergodicité on peut calculer la fonction d'auto-correlation à la moyenne temporelle :

$$\rho_{xx}(\tau) = \overline{x(t) \cdot x(t+\tau)} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t) \cdot x(t+\tau) dt.$$

- fonction de corrélation mutuelle temporelle :-

de la même façon on peut définir la fonction de corrélation mutuelle temporelle, de deux signaux  $x, y$  produit par deux sources différentes :

$$\rho_{xy}(\tau) = \overline{x(t) \cdot y(t+\tau)} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t) \cdot y(t+\tau) dt.$$

- propriétés de la fonction d'auto-correlation :-

1. on remarque que le changement de signe de  $\tau$  dans  $\rho_{xx}(\tau) = \overline{x(t) \cdot x(t+\tau)}$  ne change pas la valeur moyenne du produit.

donc la fonction d'auto-correlation est paire :  $\rho_{xx}(\tau) = \rho_{xx}(-\tau)$

2.  $\forall \tau$  on a  $|\rho_{xx}(\tau)| \leq \rho_{xx}(0)$ .

- propriétés de la fonction de corrélation mutuelle :-

1. de même on peut écrire  $\rho_{xy}(\tau) = \rho_{yx}(-\tau)$ .

2.  $\forall \tau$  on a  $|\rho_{xy}(\tau)| \leq \sqrt{\rho_{xx}(0) \cdot \rho_{yy}(0)}$

### 1.7. fonction de densité spectrale:-

la puissance d'un signal aleatoire est par definition:-

$$P = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x^2(t) dt$$

en outre on a par definition de la transformée de

Fourier:-

$$X(j\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{-j\omega t} dt \quad \text{ou} \quad x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

par definition on a l'energie d'un signal dans l'intervalle de temps  $[t_1, t_2]$  donnée par:-

$$E = \int_{t_1}^{t_2} x^2(t) dt.$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) \cdot \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) e^{j\omega t} d\omega dt.$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) d\omega \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{j\omega t} dt.$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(j\omega) X(-j\omega) d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |X(j\omega)|^2 d\omega$$

donc:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |X(j\omega)|^2 d\omega. \quad (1)$$

comme le membre de gauche constitue l'énergie du signal  $x(t)$ , il en est de même, au coefficient  $2\pi$  près, de  $\int_{-\infty}^{+\infty} |X(j\omega)|^2 d\omega$ , ainsi, la fonction  $|X(j\omega)|^2$  est appelée: densité spectrale d'énergie.

la limite des deux intégrales (1), définira, au coefficient  $2\pi$  près, la densité spectrale de puissance de  $x(t)$ .

$$P = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x^2(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{|X(j\omega)|^2}{2T} d\omega.$$

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{|X(j\omega)|^2}{2T} \quad \text{densité spectrale de Puissance.}$$

et La Puissance  $P$  est :-

$$P = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} S(\omega) d\omega = \text{Variance.}$$

### 1.8. Relation entre la densité spectrale de puissance et La fonction de corrélation :-

soit  $S(\omega)$  la densité spectrale de puissance définie

$$\text{par: } S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} |X(j\omega)|^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} X(j\omega) X(-j\omega)$$

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t_1) \cdot e^{-j\omega t_1} dt_1 \cdot \int_{-T}^{+T} x(t_2) \cdot e^{j\omega t_2} dt_2$$

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} \int_{-T}^{+T} x(t_1) \cdot x(t_2) e^{-j\omega(t_1 - t_2)} dt_1 \cdot dt_2$$

faisant un changement de variables :-

$$t = t_1 \quad \text{et } \tau = t_1 - t_2$$

on aura

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-T+t}^{T+t} \left( \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t) \cdot x(t-\tau) dt \right) e^{-j\omega\tau} d\tau.$$

mais la fonction de corrélation s'écrit :-

$$R(\tau) = R(-\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t) \cdot x(t-\tau) dt.$$

donc :-

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-T+t}^{T+t} R(\tau) \cdot e^{-j\omega\tau} d\tau = \int_{-\infty}^{+\infty} R(\tau) \cdot e^{-j\omega\tau} d\tau.$$

et finalement :-

$$S(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} R(\tau) \cdot e^{-j\omega\tau} d\tau$$

on remarque donc que la densité spectrale de puissance d'un signal aléatoire est la transformée de Fourier de la fonction de corrélation.

propriétés de la densité spectrale de puissance :-

on démontre que :-

-  $S(\omega) = S(-\omega)$

-  $\forall \omega$  on a  $S(\omega) \geq 0$

## 1.9. Système stationnaire linéaire :-

### 1.9.1 stationnarité :-

Soit un système caractérisé par un opérateur fonctionnel  $\Phi$  qui transforme l'espace des entrées  $x(t)$  en l'espace des sorties  $y(t)$ .

un système non stationnaire est un système dont

le modèle mathématique présente des coefficients variables avec le temps.

- on dit qu'un système est stationnaire si pour lequel l'opérateur associé  $\Phi$  est invariant avec le temps.

$$\Phi(x(t+\tau)) = y(t+\tau)$$

### 1.9.2 Linéarité:-

supposons qu'aux signaux d'entrée  $x_1(t)$  et  $x_2(t)$  le système fasse correspondre les signaux de sortie  $y_1(t)$  et  $y_2(t)$ . le système est dit linéaire si pour  $\forall \alpha, \beta$  on a:-

$$\begin{aligned}\Phi(\alpha x_1(t) + \beta x_2(t)) &= \Phi(\alpha x_1(t)) + \Phi(\beta x_2(t)) \\ &= \alpha \Phi(x_1(t)) + \beta \Phi(x_2(t)) \\ &= \alpha y_1(t) + \beta y_2(t).\end{aligned}$$

### 1.9.3. Spécification des systèmes linéaires

Stationnaires:-

- l'opérateur fonctionnel  $\Phi$  peut être déterminé dans le domaine du temps par l'intégrale de convolution définie ci-dessus par:-

$$y(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) \cdot x(t-\tau) d\tau = x(t) * h(t) = (h * x)(t).$$

tel que  $y(t)$  est la sortie et  $x(t)$  est l'entrée.

La fonction  $h(t)$  définie par:

$$h(t-\tau) = \phi(\tau) \delta(t-\tau) \text{ est la transformée}$$

de l'impulsion de Dirac. pour cela elle s'appelle :  
reponse impulsionnelle.

d'autre part l'operateur  $\Phi$  peut-être aussi déterminé  
dans le domaine des fréquences, dans ce cas il est  
caractérisé par la fonction de transfert  $H(s)$  définie  
par :-  $Y(s) = H(s) \cdot X(s)$  (1)

en effet on peut obtenir cette relation de l'intégrale  
de convolution comme suite :-

$$y(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) x(t-\tau) d\tau$$

La relation (1) peut-être obtenue de l'intégrale ci-  
dessus en mettant les deux membres de cette dernière au  
transformé de Fourier :-

$$\int_{-\infty}^{+\infty} y(t) \cdot e^{-st} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-st} dt \int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) \cdot x(t-\tau) d\tau.$$

le membre gauche est la transformée de Fourier du signal de  
sortie  $y(t)$  désigné par  $Y(s)$ , donc :-

$$Y(s) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) \cdot d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} x(t-\tau) e^{-st} dt.$$

en changeant la variable d'intégration du 2<sup>ème</sup>  
intégrale de  $t$  à  $t-\tau$  on obtient :-

$$Y(s) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) \cdot e^{-s\tau} d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} x(t-\tau) \cdot e^{s(t-\tau)} d(t-\tau).$$



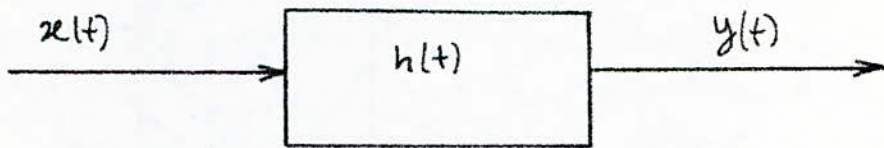
La variable  $t-\tau$  est une nouvelle variable du 2<sup>ème</sup> integrale et le 1<sup>er</sup> integrale peut être évalué indépendamment du 2<sup>ème</sup>

donc 1<sup>er</sup> integrale =  $H(s)$

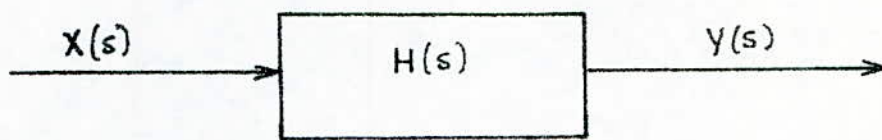
2<sup>ème</sup> integrale =  $X(s)$

et finalement on aura :  $Y(s) = H(s) \cdot X(s)$

- representation dans le domaine du temps



- representation dans le domaine des fréquences :-



1.10 Systeme physiquement realisable :-

1.10.1 Systeme stable :-

un systeme est dit stable si a toute entrée bornée correspond une sortie bornée. c.à.d :-

$\forall t \quad |x| \leq M_1 < +\infty$  correspond  $|y| \leq M_2 < +\infty$

- dans le domaine du temps :

pour une entrée bornée  $|x(t)| \leq M$  correspond

une sortie  $|y(t)| = \int_{-\infty}^{+\infty} |h(\tau) \cdot x(t-\tau)| d\tau$

$$|y(t)| \leq \int_{-\infty}^{+\infty} |h(\tau)| \cdot |x(t-\tau)| d\tau \leq M \int_{-\infty}^{+\infty} |h(\tau)| d\tau.$$

donc pour que  $|y(t)|$  soit bornée il faut et il suffit que l'intégrale :  $\int_{-\infty}^{+\infty} |h(\tau)| d\tau$  soit fini

c-à-d soit absolument intégrable.

- dans le domaine des fréquences :-

on sait que  $H(s)$  est la transformée de  $h(t)$

$$H(s) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-st} h(t) dt$$

$$|H(s)| \leq \int_{-\infty}^{+\infty} |e^{-st}| |h(t)| dt \quad \text{puisque } |e^{-st}| = e^{-\alpha t}$$

on aura  $|H(s)| \leq \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\alpha t} |h(t)| dt.$

pour que le système soit stable il faut que la fonction de transfert  $H(s)$  ait pour domaine de convergence contenant l'axe imaginaire pour lequel on a  $\alpha=0$

c-à-d  $s=j\omega$  donc :

$$H(s) \leq \int_{-\infty}^{+\infty} h(t) dt < +\infty$$

### 1.10.2. Système réalisable :-

un système réalisable c-à-d système réel est un système dont la sortie n'anticipe pas l'entrée.

- dans le domaine du temps il faut que

$$\text{pour } \forall t < 0, h(t) = 0$$

- dans le domaine des fréquences, la condition

pour qu'un système soit réalisable est que la fonction de transfert  $H(s)$  ait pour domaine de convergence le demi-plan définie par  $\text{Re}\{s\} > \alpha_0$  où  $\alpha_0$  est un nombre fini. dans ce cas, on a les singularités de  $H(s)$  se trouvant à gauche de la droite  $s = \alpha_0 + j\omega$  de telle façon que :-

$$h(t) = \frac{1}{2\pi j} \int_{\alpha_0 - j\omega}^{\alpha_0 + j\omega} H(s) \cdot e^{st} ds = 0 \text{ pour } t < 0$$

### 1.40.3. Système physiquement réalisable:-

un système est dit physiquement réalisable s'il est à la fois stable et réalisable.

- dans le domaine du temps :-

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |h(t)| < +\infty \text{ et } h(t) = 0 \text{ pour } t < 0$$

- dans le domaine des fréquences :

soit le système dont la fonction de transfert à pour module  $|H(j\omega)|$ . il est dit physiquement réalisable. si l'intégrale ci-dessous est définie.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\log |H(j\omega)| d\omega}{1 + \omega^2} \leq M < +\infty$$

## 1.11. Relation entre la fonction d'auto-correlation d'entrée et celle de sortie :-

si  $x(t)$  est une excitation stochastique d'entrée, d'un système stationnaire linéaire, on sait que  $y(t)$  l'excitation de sortie est de même un signal stochastique. on sait de plus que l'intégrale de convolution du signal de sortie est donnée par :-

$$y(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) x(t-t_1) dt_1$$

de même

$$y(t+\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) x(t+\tau-t_2) dt_2$$

or par définition on a la fonction d'auto-correlation donnée par :

$$P_{yy}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T y(t) \cdot y(t+\tau) dt$$

substituant les valeurs de  $y(t)$  et  $y(t+\tau)$  dans  $P_{yy}(\tau)$ , on obtient :

$$P_{yy}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T dt \cdot \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) x(t-t_1) dt_1 \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) x(t+\tau-t_2) dt_2$$

en permutant l'ordre des intégrations, on aura :-

$$P_{yy}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) dt_1 \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) dt_2 \left( \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T x(t-t_1) \cdot y(t+\tau-t_2) dt \right)$$

or par définition la fonction d'auto-correlation d'entrée est :-

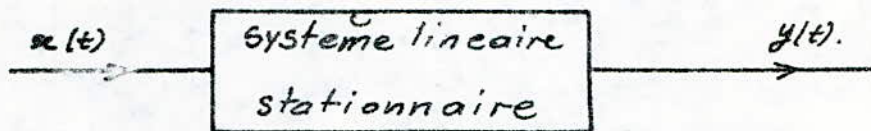
$$P_{xx}(\tau+t_1-t_2) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T x(t-t_1) \cdot x(t+\tau-t_2) dt$$

et ça nous permet d'écrire la relation entre  $P_{xx}$  et  $P_{yy}$  :-

$$P_{yy}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) dt_1 \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) P_{xx}(\tau+t_1-t_2) dt_2$$

## 1.12. Relation entre la densité spectrale d'entrée et celle de sortie :-

Soit le système de fonction de transfert  $H(j\omega)$  et de réponse impulsionnelle  $h(t)$  reliant l'entrée  $x(t)$  avec la sortie  $y(t)$ .



La fonction de corrélation est :-

$$S_{xx}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} x(t) \cdot x(t+\tau) dt.$$

et la sortie est reliée à l'entrée à l'aide de l'intégrale de convolution :-

$$y(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) \cdot x(t-t_2) dt_2$$

et d'après la relation établie précédemment :-

$$S_{yy}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) \cdot dt_1 \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) \cdot S_{xx}(\tau+t_1-t_2) dt_2.$$

on peut écrire :-

$$\int_{-\infty}^{+\infty} S_{yy}(\tau) \cdot e^{-j\omega\tau} d\tau = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) dt_1 \cdot \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) \cdot dt_2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j\omega\tau} S_{xx}(\tau+t_1-t_2) d\tau.$$

puisque l'on a  $S_{xx}(\tau+t_1-t_2) = S_{xx}(\tau) \cdot e^{-(t_1-t_2)j\omega\tau}$

donc :

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} S_{yy}(\tau) \cdot e^{-j\omega\tau} d\tau &= S_y(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_1) e^{-j\omega t_1} dt_1 \int_{-\infty}^{+\infty} h(t_2) \cdot e^{-j\omega t_2} dt_2 \int_{-\infty}^{+\infty} S_{xx}(\tau) \cdot e^{-j\omega\tau} d\tau \\ &= H(j\omega) \cdot H(-j\omega) \cdot S_x(\omega) \end{aligned}$$

donc  $S_y(\omega) = |H(j\omega)|^2 S_x(\omega)$

### 1.13. Réponse d'un système linéaire stationnaire

Soumis à des entrées aléatoires :-

notre système à deux entrées aléatoires : une entrée utile  $m(t)$  et une entrée perturbatrice  $n(t)$ . donc la sortie sera :-

$$y(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} m(t-t_1) h_1(t_1) \cdot dt_1 + \int_{-\infty}^{+\infty} n(t-t_1) \cdot h_2(t_1) \cdot dt_1$$

et

$$y(t+\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} m(t+\tau-t_2) h_1(t_2) \cdot dt_2 + \int_{-\infty}^{+\infty} n(t+\tau-t_2) \cdot h_2(t_2) \cdot dt_2$$

d'autre part la fonction de corrélation est donnée par :-

$$S_{yy}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T y(t+\tau) \cdot y(t) dt$$

en portant  $y(t+\tau)$  et  $y(t)$  dans  $S_{yy}(\tau)$  on obtient :-

$$S_{yy}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \left\{ \int_{-T}^T dt \left[ \int_{-\infty}^{+\infty} m(t+\tau-t_2) \cdot h_2(t_2) dt_2 + \int_{-\infty}^{+\infty} n(t+\tau-t_2) \cdot h_2(t_2) \cdot dt_2 \right] \cdot \left[ \int_{-\infty}^{+\infty} m(t-t_1) h_1(t_1) \cdot dt_1 + \int_{-\infty}^{+\infty} n(t-t_1) \cdot h_2(t_1) \cdot dt_1 \right] \right\}$$

$$S_{yy}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} dt_1 \int_{-\infty}^{+\infty} \left( h_2(t_2) S_m(\tau+t_1-t_2) h_2(t_2) + h_2(t_1) S_n(\tau+t_1-t_2) h_2(t_2) + h_2(t_1) \cdot S_{mn}(\tau+t_1-t_2) \cdot h_2(t_2) + h_1(t_1) \cdot S_{nm}(\tau+t_1-t_2) \cdot h_2(t_2) \right) dt_2$$

après multiplication des deux membres par  $\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j\omega\tau} d\tau$  on obtient :-

$$S_y(\omega) = |M(j\omega)|^2 S_m(\omega) + |N(j\omega)|^2 S_n(\omega) + M^*(j\omega) S_{mn}(\omega) N(j\omega) + M(j\omega) S_{nm}(\omega) \cdot N^*(j\omega)$$

où  $M(j\omega)$  et  $N(j\omega)$  sont les fonctions de transfert de  $m$  et  $n$  respectivement.

dans le cas où les deux entrées  $m$  et  $n$  sont indépendantes  
c-à-d qu'il n'y a pas de corrélation entre elles donc

$$S_{mn}(\omega) = S_{nm}(\omega) = 0 \quad \text{on obtient :-}$$

$$S_y(\omega) = |M(j\omega)|^2 \cdot S_m(\omega) + |N(j\omega)|^2 \cdot S_n(\omega)$$

### 1.14 Expression de la dispersion du signal de Sortie d'un système linéaire stationnaire :-

Soit un système linéaire stationnaire dont le signal d'entrée est  
 $x(t)$  et ce de la sortie  $y(t)$ . on desire exprimer la dispersion du  
signal de sortie  $y(t)$ . pour cela on suppose que la valeur  
moyenne est nulle. donc :-

$$\sigma_y^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T y(t)^2 dt = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T y(t) \cdot y(t) dt.$$

$$\text{avec } y(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} Y(-j\omega) \cdot e^{-j\omega t} d\omega.$$

$$\text{on aura : } \sigma_y^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} y(t) \cdot \left( \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} Y(-j\omega) e^{-j\omega t} d\omega \right) dt$$

$$\text{on peut écrire : } Y(-j\omega) = H_{y/x}(-j\omega) \cdot X(-j\omega)$$

$$\sigma_y^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} y(t) \cdot \left( \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} H_{y/x}(-j\omega) \cdot X(-j\omega) e^{-j\omega t} d\omega \right) dt.$$

$$\sigma_y^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{+T} H_{y/x}(-j\omega) \cdot X(-j\omega) \cdot \underbrace{\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} y(t) \cdot e^{j\omega t} dt}_{I} d\omega.$$

$$\text{avec } I = Y(j\omega) = H_{y/x}(j\omega) \cdot X(j\omega)$$

$$\sigma_y^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \frac{1}{2\pi} \int_{-T}^T H_{y/x}(-j\omega) \cdot X(-j\omega) \cdot H_{y/x}(j\omega) \cdot X(j\omega) d\omega$$

$$\sigma_y^2 = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \cdot \frac{1}{2\pi} \int_{-T}^T |H_{y/x}(j\omega)|^2 \cdot |X(j\omega)|^2 d\omega$$

$$\sigma_y^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H_{y/x}(j\omega)|^2 \cdot \underbrace{\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{|X(j\omega)|^2}{2T}}_{S_x(\omega)} d\omega$$

$$\text{donc } \sigma_y^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H_{y/x}(j\omega)|^2 S_x(\omega) d\omega$$

dans le cas particulier :-

- dispersion de l'écart ( $x(t) - x_0(t)$ ) tel que  $x(t)$  est la sortie et  $x_0(t)$  est l'entrée.

$$\sigma_{x-x_0}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{+j\infty} \left| \frac{H_{x-x_0}(s)}{x_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

- dispersion de l'accélération de sortie  $\ddot{x}(t)$

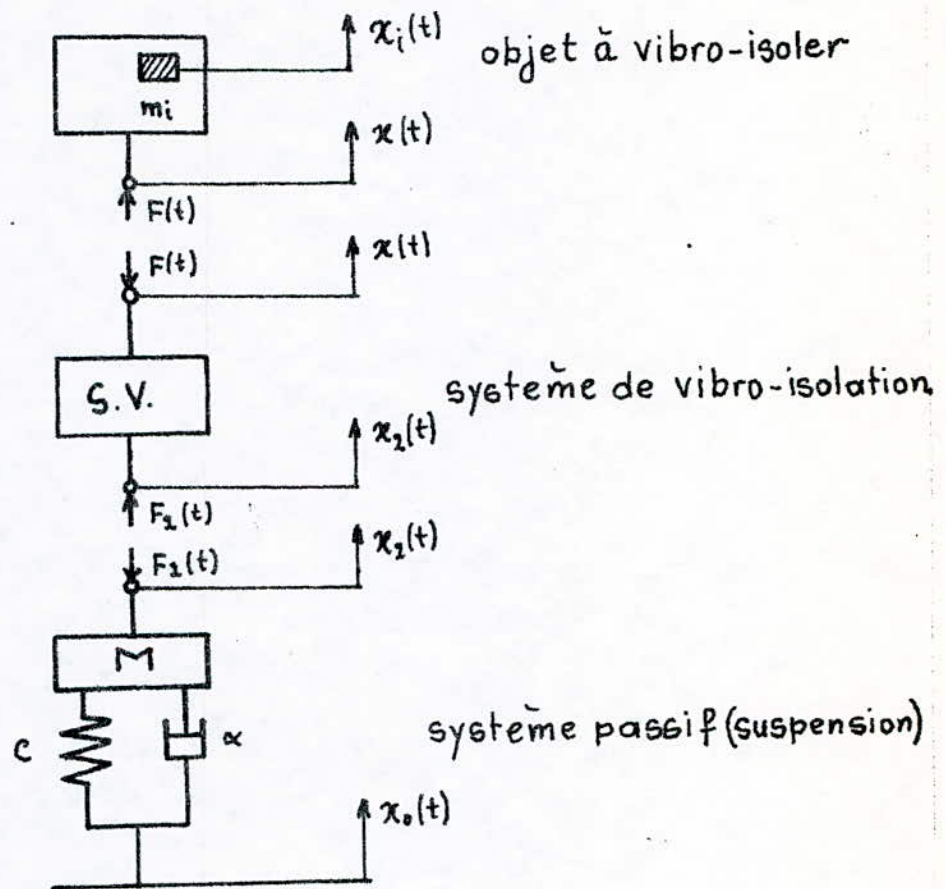
$$\sigma_{\ddot{x}}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{+j\infty} |H_{\ddot{x}/\ddot{x}_0}(s)|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

avec  $s = j\omega$



## II CONSTRUCTION ANALYTIQUE D'UN S.V. SUPPORTE PAR UN ELEMENT PASSIF

### 2.1 representation du problème :-



### 2.2. Hypotheses :-

pour faire la construction analytique d'un tel système de vibro-isolation on a recours aux hypothèses suivantes:

- le système est linéaire et a structure inconnue.

- on suppose qu'il n'existe que des vibrations verticales
- l'excitation  $x_0(t)$  est un processus normal, stationnaire et ergodique. sa densité spectrale est une fonction rationnelle de  $\omega^2$
- on suppose qu'il n'y a aucune action des systèmes sur l'excitation.

## 2.3 Problème de critères de la vibro-isolation:-

### 2.3.1 Critère de déplacement relatif:-

soit un système caractérisé par son entrée  $x_2(t)$ , sa sortie  $x(t)$  et l'écart entre eux :  $\varepsilon(t) = x(t) - x_2(t)$  qui peut être écrit à l'aide de sa valeur quadratique moyenne

$$\overline{\varepsilon^2} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T \varepsilon^2(t) dt$$

notre but est de minimiser cette valeur c-à-d limiter les déplacements relatifs

### 2.3.2 Critère de l'accélération minimale:

ce critère a pour objet de minimiser l'accélération du système de vibro-isolation donc de lui imposer par la suite la souplesse. afin d'avoir du confort et de sécurité.

la valeur quadratique moyenne de l'accélération est:

$$\overline{\ddot{x}_i^2} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T \ddot{x}_i^2(t) dt.$$

- Notre système de vibro-isolation prévu doit être d'une part souple pour avoir une accélération minimale, d'autre part il doit être rigide pour limiter les déplacements relatifs. donc nous sommes en présence de deux critères contradictoires. il faut donc trouver une solution optimale satisfaisant à chacun des deux critères sans avoir une influence entre eux.

soient l'écart :  $\varepsilon(t) = x_1(t) - x_2(t)$

et l'accélération de la  $i^{\text{ème}}$  masse :  $\ddot{x}_i(t)$ .

en prenant par hypothèses :

$$\varepsilon(t) = 0 \quad \text{pour } t < 0$$

$$\ddot{x}_i(t) = 0 \quad \text{pour } t < 0$$

- pour mettre au point un compromis entre les deux critères précédents il faut minimiser la fonctionnelle suivante :

$$C = \langle \varepsilon^2(t) \rangle + \sum_{i=1}^n \lambda_i \langle \ddot{x}_i^2(t) \rangle$$

où  $\lambda_i$  sont les multiplicateurs de LAGRANGE

si on considère que les valeurs moyennes de  $\varepsilon(t)$  et  $\ddot{x}_i(t)$  sont nulles, on aura :

$$\langle \varepsilon^2(t) \rangle = \sigma_{x_1 - x_2}^2 \quad \text{et} \quad \langle \ddot{x}_i^2(t) \rangle = \sigma_{\ddot{x}_i}^2$$

et la fonctionnelle sera :

$$C = \sigma_{x_1 - x_2}^2 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \sigma_{\ddot{x}_i}^2$$

2.4. Formulation mathématique du problème :-  
 d'après le schéma représentatif de 2.1 on peut écrire pour le système passif:

$$M\ddot{x}_2 = -cx_2 + cx_0 - \alpha\dot{x}_2 + \alpha\dot{x}_0 - F_2(t).$$

en passant aux transformées de Fourier on aura :-

$$\ddot{X}_2(\rho) = \frac{c + \alpha\rho}{M\rho^2 + c + \alpha\rho} \ddot{X}_0(\rho) - \left( \frac{\rho^2}{M\rho^2 + c + \alpha\rho} \right) F_2(\rho).$$

puisque  $F_2(\rho)$  exprime la dépendance entre le système passif et le système de vibro-isolation.

on peut écrire  $F_2(\rho)$  sous la forme suivante :-

$$F_2(\rho) = H_1 \ddot{X}_2(\rho) - H_2 \ddot{X}(\rho).$$

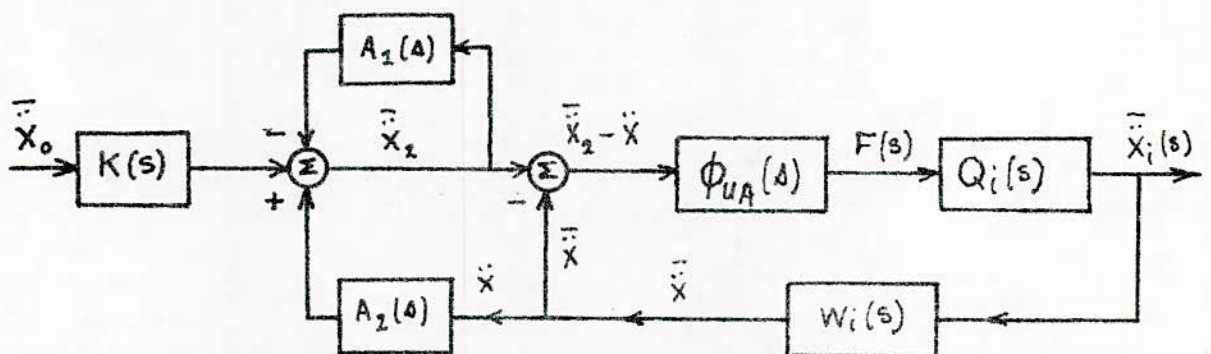
donc :

$$\ddot{X}_2(\rho) = \frac{c + \alpha\rho}{M\rho^2 + c + \alpha\rho} \ddot{X}_0(\rho) - \frac{\rho^2 \cdot H_1}{M\rho^2 + c + \alpha\rho} \ddot{X}_2(\rho) + \frac{\rho^2 \cdot H_2}{M\rho^2 + c + \alpha\rho} \ddot{X}(\rho)$$

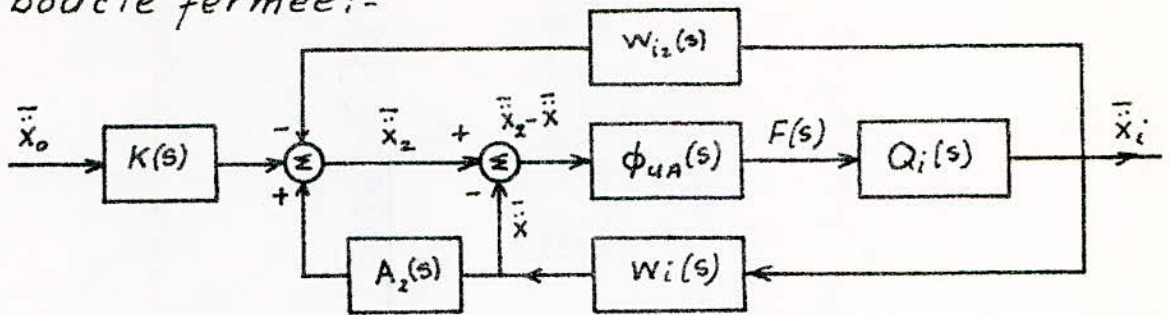
posons  $K(\rho) = \frac{c + \alpha\rho}{M\rho^2 + c + \alpha\rho}$  ;  $A_1(\rho) = \frac{\rho^2 \cdot H_1}{M\rho^2 + c + \alpha\rho}$  et

$$A_2(\rho) = \frac{\rho^2 \cdot H_2}{M\rho^2 + c + \alpha\rho}$$

donc on peut représenter le schéma-bloc de notre système comme suit :

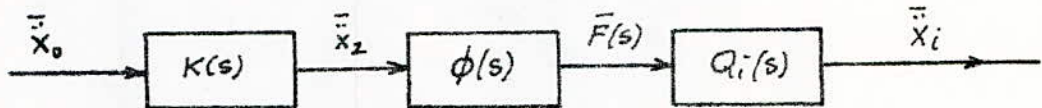


On peut mettre ce schéma-bloc sous la forme:-  
boucle fermée:-



avec  $w_{i2}(s) = h(s) \cdot A_1(s)$  et  $h(s) = \frac{1 + \phi_{UA}(s) \cdot W_i(s) \cdot Q_i(s)}{\phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s)}$

boucle ouverte:



$$K(s) = \frac{\bar{X}_2}{\bar{X}_0} \quad , \quad \phi(s) = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}_2} \quad , \quad Q_i(s) = \frac{\bar{X}_i}{\bar{F}(s)}$$

La fonction de transfert en boucle ouverte est:

$$\frac{\bar{X}_i}{\bar{X}_0} = K(s) \cdot \phi(s) \cdot Q_i(s)$$

La fonction de transfert en boucle fermée est:

$$\frac{\bar{X}_i}{\bar{X}_0} = \frac{\phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot K(s)}{1 + \phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot W_i(s) - \phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot A_2(s) \cdot W_i(s) + \phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot W_{i2}(s)}$$

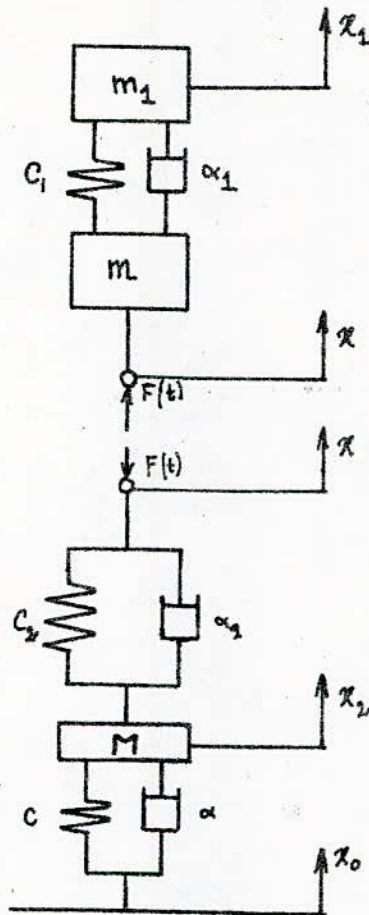
de ces deux fonctions de transfert. on tire :

$$\phi_{UA}(s) = \frac{\phi(s)}{1 + (A_2(s) - 1) \cdot Q_i(s) \cdot W_i(s) - Q_i(s) \cdot W_{i2}(s) \cdot \phi(s)}$$

et

$$\phi(s) = \frac{\phi_{UA}(s)}{1 + \phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot W_i(s) - \phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot A_2(s) \cdot W_i(s) + \phi_{UA}(s) \cdot Q_i(s) \cdot W_{i2}(s)}$$

exemple: cas particulier où le système de vibro-isolation est un fauteil classique composé d'un ressort et d'un amortisseur.



d'après la relation fondamentale de la dynamique on aura le système d'équations suivant:

$$\begin{aligned}
 m_1 \ddot{x}_1 &= -c_1 x_1 - \alpha_1 \dot{x}_1 + c_1 x + \alpha_1 \dot{x} \\
 m \ddot{x} &= -c_1 x - \alpha_1 \dot{x} + c_1 x_1 + \alpha_1 \dot{x}_1 + F(t) \\
 0 &= -c_2 x - \alpha_2 \dot{x} + c_2 x_2 + \alpha_2 \dot{x}_2 - F(t) \\
 M \ddot{x}_2 &= -c x_2 + c x_0 - \alpha \dot{x}_2 + \alpha \dot{x}_0 - c_2 x_2 \\
 &\quad - \alpha_2 \dot{x}_2 + c_2 x + \alpha_2 \dot{x}.
 \end{aligned}$$

Or par application de la transformation de Fourier on aura:-

$$* \bar{X}_1(s) = \frac{c_1 + \alpha_1 s}{m_1 s^2 + c + \alpha_1 s} \bar{X}(s)$$

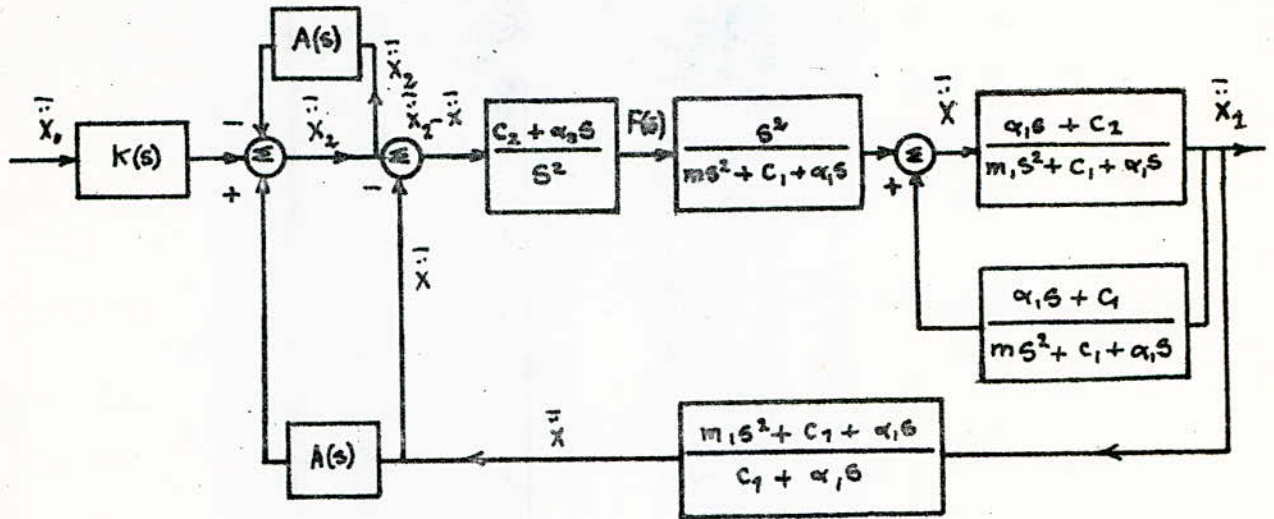
$$* \frac{(m s^2 + c_1 + \alpha_1 s)}{s^2} \bar{X} = \frac{(c_1 + \alpha_1 s)}{s^2} \bar{X}_1 + \bar{F}(s)$$

$$* F(s) = \frac{(c_2 + \alpha_2 s)}{s^2} (\bar{X}_2 - \bar{X})$$

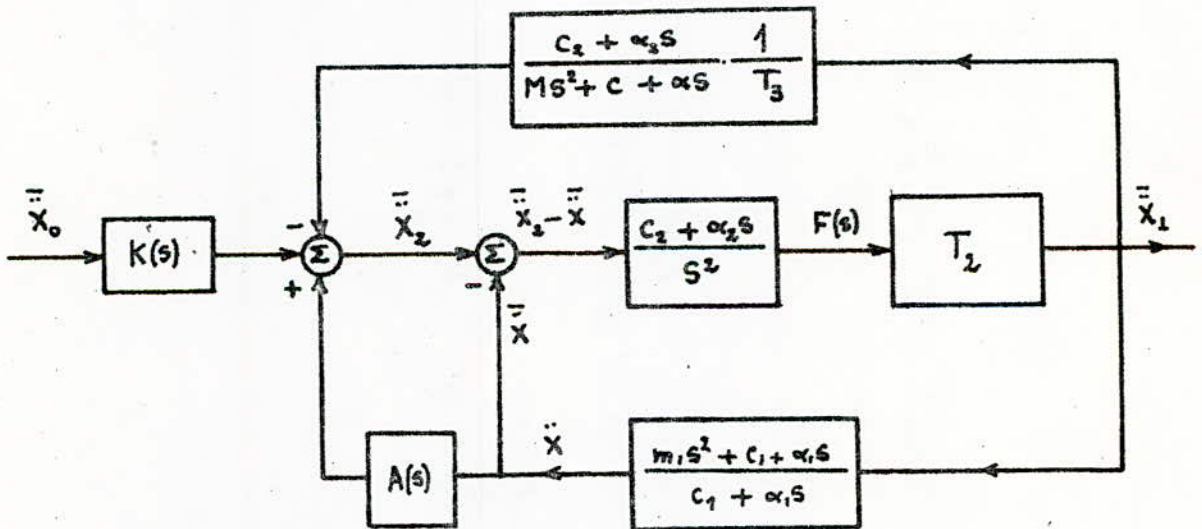
$$* \bar{X}_2 = \frac{(c + \alpha s)}{M s^2 + c + \alpha s} \bar{X}_0 - \frac{(c_2 + \alpha_2 s)}{M s^2 + c + \alpha s} \bar{X}_u + \frac{(c_2 + \alpha_2 s)}{M s^2 + c + \alpha s} \bar{X}$$

$$\text{Posons } K(s) = \frac{c + \alpha s}{M s^2 + c + \alpha s} \quad \text{et} \quad A(s) = \frac{c_2 + \alpha_2 s}{M s^2 + c + \alpha s}$$

après simulation des équations précédentes on obtient le schéma-block suivant :-



Ce schéma-block peut être réduit comme suit :-



avec

$$T_2 = \frac{s^2(c_1 + \alpha_1 s)}{(m_1 s^2 + c_1 + \alpha_1 s)(ms^2 + \alpha_1 s + c_1) - (c_1 + \alpha_1 s)^2}$$

si on pose :  $T_1 = \frac{c_2 + \alpha_2 s}{s^2}$  et  $T_4 = \frac{m_1 s^2 + c_1 + \alpha_1 s}{c_1 + \alpha_1 s}$

on aura :  $T_3 = \frac{T_1 \cdot T_2}{1 + T_1 \cdot T_2 \cdot T_4}$

donc on peut dire que le schéma-block du 2.4 est vérifié par cet exemple.

## 2.5 Solution générale du problème par l'équation de Wiener-Hopf:-

La fonctionnelle qu'on doit optimiser peut être écrite sous la forme suivante:-

$$C = \sigma_{x-x_2}^2 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \sigma_{\ddot{x}_i}^2$$

avec

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

$$\sigma_{\ddot{x}_i}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{\ddot{x}_i}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

pour calculer les deux fonctions de transfert on doit établir les relations suivantes:-

posons  $L(s) = \frac{F(s)}{X(s)} \quad ; \quad L_i(s) = \frac{\bar{X}_i(s)}{\bar{X}(s)}$

$$Q_i(s) = \frac{\bar{X}_i(s)}{F(s)} = \frac{\bar{X}_i(s)}{\bar{X}(s)} \cdot \frac{\bar{X}(s)}{F(s)} = \frac{s^2 L_i(s)}{L(s)}$$

$$W_i(s) = \frac{\bar{X}(s)}{\bar{X}_i(s)} = \frac{1}{L_i(s)}$$

donc les fonctions de transfert sont:-

$$H_{\frac{x-x_2}{\ddot{x}_0}}(s) = \frac{\bar{X}(s) - \bar{X}_0(s)}{\bar{X}_0(s)} = \frac{\frac{\bar{X}(s)}{F(s)} - \frac{\bar{X}_0(s)}{F(s)}}{\frac{\bar{X}_0(s)}{F(s)}} = \frac{\frac{1}{L(s)} - \frac{1}{s^2 \phi(s)}}{\frac{1}{k(s) \cdot \phi(s)}}$$

$$H_{\frac{x-x_2}{\ddot{x}_0}}(s) = \frac{\left( \frac{s^2 \phi(s)}{L(s)} - 1 \right) \cdot k(s)}{s^2}$$

$$H_{\frac{\ddot{x}_i}{\ddot{x}_0}} = \frac{\bar{X}_i(s)}{\bar{X}_0(s)} = \phi(s) \cdot k(s) \cdot Q_i(s) = \frac{s^2 L_i(s)}{L(s)} \cdot k(s) \cdot \phi(s)$$



posons  $G(s) = \frac{s^2}{L(s)}$  on aura :-

$$H_{\ddot{x}_2}(s) = \frac{(G(s) \cdot \phi(s) - 1) K(s)}{s^2}$$

et

$$H_{\ddot{x}_1}(s) = G(s) \cdot L_i(s) \cdot K(s) \cdot \phi(s)$$

en tenant compte de la propriété  $|H(s)|^2 = H(s) \cdot H(-s)$ . La fonctionnelle  $C$  s'écrit :

$$C = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left\{ \frac{(G(s) \cdot \phi(s) - 1) \cdot K(s)}{s^2} \cdot \frac{(G(-s) \cdot \phi(-s) - 1) \cdot K(-s)}{s^2} \right\} S_{\ddot{x}_2}(s) ds +$$

$$+ \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left\{ \sum_{i=1}^n \lambda_i (G(s) \cdot L_i(s) \cdot \phi(s) \cdot K(s)) \cdot (G(-s) \cdot L_i(-s) \cdot \phi(-s) \cdot K(-s)) \right\} S_{\ddot{x}_1}(s) ds.$$

or d'après l'hypothèse on peut écrire :-

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = s^4 S_0 \psi(s) \cdot \psi(-s) \quad \text{avec } S_0 = \text{constante}$$

on aura donc :-

$$C = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left\{ ((G(s) \phi(s) - 1) K(s)) ((G(-s) \cdot \phi(-s) - 1) \cdot K(-s)) + \right.$$

$$\left. + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^4 (G(s) \cdot L_i(s) \cdot \phi(s) \cdot K(s)) \cdot (G(-s) \cdot L_i(-s) \cdot \phi(-s) \cdot K(-s)) \right\} S_0 \psi(s) \psi(-s) ds$$

soit la fonction définie par  $\bar{\Phi}_{LW}(s) = \phi(s) + \Delta \phi(s)$   
 $= \phi(s) + \varepsilon \gamma(s)$

où  $\gamma(s)$  : fonction de balance et

$\varepsilon$  : paramètre constant

$\phi_w(s)$  : est une fonction optimale pour laquelle la fonctionnelle est minimale.

soit la fonctionnelle  $C^*$  après avoir remplacé  $\phi(s)$  par  $\Phi_w(s)$

$$C^* = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left\{ \left[ \left( (\phi(s) + \varepsilon \delta(s)) G(s) - 1 \right) K(s) \right] \left[ \left( (\phi(-s) + \varepsilon \delta(-s)) G(-s) - 1 \right) K(-s) \right] + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^i \left[ G(s) L_i(s) \cdot K(s) (\phi(s) + \varepsilon \delta(s)) \right] \left[ G(-s) L_i(-s) \cdot K(-s) (\phi(-s) + \varepsilon \delta(-s)) \right] \right\} s_0 \psi(s) \psi(-s) ds$$

La différence entre  $C$  et  $C^*$  constitue l'erreur notée par :-

$$\Delta C = C^* - C.$$

$$\Delta C = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left\{ \left[ \left( (\phi(s) G(s) + \varepsilon \delta(s) \cdot G(s) - 1) \cdot K(s) \right) \left[ \left( (\phi(-s) G(-s) + \varepsilon \delta(-s) G(-s) - 1) K(-s) \right) \right] + \right. \right. \\ \left. \left. - \left[ \left( (\phi(s) \cdot G(s) - 1) \cdot K(s) \right) \left[ \left( (\phi(-s) \cdot G(-s) - 1) \cdot K(-s) \right) \right] + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^i \left[ \left( G(s) L_i(s) K(s) \phi(s) + \right. \right. \right. \right. \right. \right. \\ \left. \left. \left. + G(s) \cdot L_i(s) \cdot K(s) \delta(s) \varepsilon \right) \left( G(-s) \cdot L_i(-s) \cdot K(-s) \cdot \phi(-s) + G(-s) \cdot L_i(-s) \cdot K(-s) \varepsilon \delta(-s) \right) \right] + \right. \right. \\ \left. \left. - \left( G(s) L_i(s) \phi(s) K(s) \right) \left( G(-s) \cdot L_i(-s) \cdot \phi(-s) \cdot K(-s) \right) \right] \right\} s_0 \cdot \psi(s) \cdot \psi(-s) ds.$$

$$\Delta C = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left\{ \left[ \varepsilon^2 \delta(s) \delta(-s) G(s) G(-s) + \varepsilon \delta(s) \cdot G(s) G(-s) \phi(-s) + \varepsilon \delta(-s) G(s) G(-s) \phi(s) + \right. \right. \\ \left. \left. - \varepsilon \delta(s) G(s) - \varepsilon \delta(-s) G(-s) \right] K(s) K(-s) + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^i \left[ \varepsilon G(s) L_i(s) K(s) \phi(s) \times \right. \right. \\ \left. \left. \times G(-s) L_i(-s) K(-s) \delta(-s) + \varepsilon G(s) \cdot L_i(s) K(s) \delta(s) G(-s) L_i(-s) K(-s) \phi(-s) + \right. \right. \\ \left. \left. + \varepsilon^2 G(s) \cdot G(-s) L_i(s) L_i(-s) K(s) \cdot K(-s) \delta(s) \delta(-s) \right] \right\} s_0 \psi(s) \cdot \psi(-s) ds.$$

identifier  $\phi(s)$  à  $\Phi_w(s)$  revient à avoir l'écart  $\Delta C$  minimum pour  $\varepsilon = 0$  ce qui se traduit par :

$$\frac{d(\Delta C)}{d\varepsilon} \Big|_{\varepsilon=0} = 0 \quad \text{donc :-}$$

$$\int_{-j\infty}^{+j\infty} \left\{ \left[ \gamma(s)G(s)G(-s)\phi(s) + \gamma(-s)G(s)G(-s)\phi(s) - \gamma(s)G(s) - \gamma(-s)G(-s) \right] K(s)K(-s) + \right. \\ \left. + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^4 \left[ G(s)L_i(s)K(s)\phi(s)G(-s)L_i(-s) \cdot K(-s)\gamma(-s) + \right. \right. \\ \left. \left. + G(s)L_i(s)K(s)G(-s)L_i(-s)K(-s)\phi(-s)\gamma(s) \right] \right\} s_0 \psi(s)\psi(-s) ds = 0$$

on peut mettre cette integrale sous la forme :-

$$\int_{-j\infty}^{+j\infty} \left\{ \left[ \left( G(s)G(-s) + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^4 L_i(s)L_i(-s)G(s)G(-s) \right) K(s)K(-s)\phi(-s) + \right. \right. \\ \left. \left. - G(s)K(s)K(-s) \right] \gamma(s) + \left[ \left( G(s)G(-s) + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^4 L_i(s)L_i(-s)G(s)G(-s) \right) \right. \right. \\ \left. \left. \times K(s) \cdot K(-s)\phi(s) - G(-s)K(s)K(-s) \right] \gamma(-s) \right\} s_0 \psi(s)\psi(-s) ds = 0$$

Poseons  $D(s) \cdot D(-s) = 1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^4 L_i(s)L_i(-s)G(s)G(-s)$

on aura :- 
$$\int_{-j\infty}^{+j\infty} \left\{ \left[ D(s) \cdot D(-s) \cdot K(s) \cdot K(-s)\phi(-s)\psi(s) \cdot \psi(-s) - G(s)K(s)K(-s)\psi(s)\psi(-s) \right] \gamma(s) + \right. \\ \left. + \left[ D(s)D(-s)K(s)K(-s)\phi(s)\psi(s)\psi(-s) - G(-s)K(s)K(-s)\psi(s)\psi(-s) \right] \gamma(-s) \right\} ds = 0$$

$$\int_{-j\infty}^{+j\infty} \left\{ \left[ D(-s)\psi(-s)K(-s)\phi(-s) - \frac{G(s)K(-s)\psi(-s)}{D(s)} \right] D(s) \cdot \psi(s) \cdot K(s) \cdot \gamma(s) + \right. \\ \left. + \left[ D(s) \cdot \psi(s) \cdot K(s) \cdot \phi(s) - \frac{G(-s)K(s)\psi(s)}{D(-s)} \right] D(-s)\psi(-s)K(-s)\gamma(-s) \right\} ds = 0$$

$D(s)\psi(s)\phi(s) \cdot K(s)$  à des pôles à gauche de l'axe imaginaire.

par conséquent de même pour la fraction  $\frac{G(-s) \cdot K(s) \cdot \phi(s)}{D(-s)}$ .

on prend que la partie ayant des pôles à gauche de l'axe imaginaire pour pouvoir effectuer la différence :

$$D(s) \cdot K(s) \cdot \psi(s) \phi(s) - \frac{G(-s)K(s)\psi(s)}{D(-s)} \text{ et cela pour respecter les}$$

conditions de stabilité et de réalisation.

pour la 1<sup>ère</sup> intégrale on effectue le changement de variables des par  $-s$  on obtient:-

$$-\int_{-j\infty}^{j\infty} \left( D(s) \psi(s) K(s) \phi(s) - \left\{ \frac{G(-s) \psi(s) K(s)}{D(-s)} \right\}_+ \right) D(-s) \psi(-s) K(-s) \delta(-s) ds =$$

$$\int_{-j\infty}^{j\infty} \left( D(s) \psi(s) K(s) \phi(s) - \left\{ \frac{G(-s) \psi(s) K(s)}{D(-s)} \right\}_+ \right) D(-s) \psi(-s) K(-s) \delta(-s) ds.$$

donc cette intégrale est identique à la 2<sup>ème</sup>.

la somme des deux intégrales donne:-

$$2 \int_{-j\infty}^{j\infty} \left[ D(s) \psi(s) K(s) \phi(s) - \left\{ \frac{G(-s) \psi(s) K(s)}{D(-s)} \right\}_+ \right] D(-s) \psi(-s) K(-s) ds = 0$$

on aura donc:-

$$\phi(s) = \frac{1}{D(s) \psi(s) K(s)} \left\{ \frac{G(-s) \psi(s) K(s)}{D(-s)} \right\}_+$$

si on pose  $R(s)R(-s) = 1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i s^4 L_i(s) L_i(-s)$

donc:  $D(s)D(-s) = R(s)R(-s)G(s)G(-s) \Rightarrow D(s) = R(s)G(s)$ .

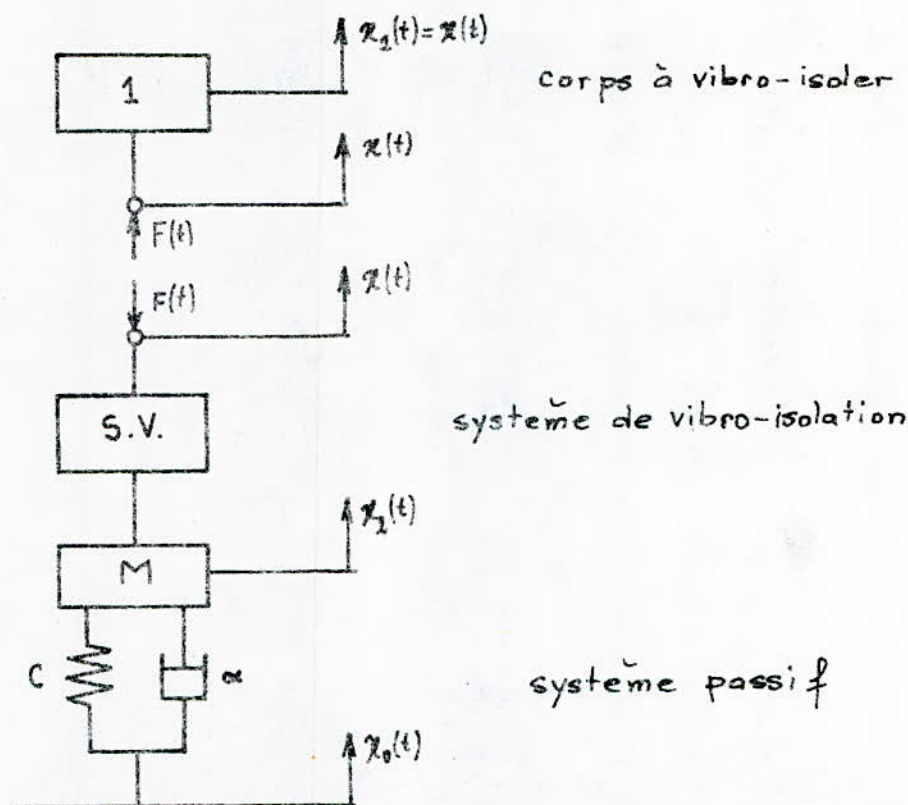
finalement la fonction de transfert optimum du système de vibro-isolation en boucle ouverte est donnée par:

$$\phi(s) = \frac{1}{R(s)G(s)\psi(s)K(s)} \left\{ \frac{\psi(s)K(s)}{R(-s)} \right\}_+$$

or en remplaçant  $\phi(s)$  dans la relation donnant  $\phi_{UA}(s)$  en 2.4 on obtient la fonction de transfert optimum du système de vibro-isolation en boucle fermée.

### III S.V. POUR VIBRO-ISOLER UN CORPS RIGIDE SUPPORTE PAR UN ELEMENT PASSIF

#### 3.1 Schéma représentatif:-



dans ce cas on a un corps rigide :

$$L_2(s) = \frac{\bar{X}_1(s)}{X(s)} = 1 \quad \text{et} \quad R(s)R(-s) = 1 + \lambda s^4$$

$$L(s) = \frac{F(s)}{X(s)} = ms^2 \implies G(s) = \frac{s^2}{L(s)} = \frac{1}{m}$$

avec la fonction de transfert optimum de système de vibro-isolation :

$$\phi(s) = \frac{1}{R(s)G(s)\psi(s)K(s)} \left\{ \frac{\psi(s) \cdot K(s)}{R(s)} \right\}_+$$

### 3.2 Excitation par un bruit blanc :-

dans le cas d'un bruit blanc on a la densité spectrale  
egale à une constante:  $S_{\ddot{x}_0}(s) = N^2$

or par hypothèse on a:  $S_{\ddot{x}_0}(s) = s^4 S_0 \psi(s) \psi(-s)$

par identification on tire:  $\frac{N^2}{s^4} = S_0 \psi(s) \psi(-s) \implies$

$$S_0 = N^2 \text{ et } \psi(s) = \frac{1}{s^2}$$

on a  $R(s)R(-s) = 1 + \lambda s^4$  qui peut être écrite sous la

$$\text{forme: } R(s)R(-s) = (As^2 + Bs + C)(As^2 - Bs + C)$$

par identification on obtient :-

$$A = \sqrt{\lambda}, \quad B^2 = 2\sqrt{\lambda} \quad \text{et} \quad C = 1$$

$$\text{donc } R(s) = \lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1 \quad \text{et} \quad R(-s) = \lambda^{1/2} s^2 - \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1$$

la fonction de transfert du système passif est:

$$K(s) = \frac{c + \alpha s}{Ms^2 + c + \alpha s} \quad \text{et} \quad K(-s) = \frac{c - \alpha s}{Ms^2 - \alpha s + c}$$

en remplaçant chaque terme par son expression on obtient :-

$$\phi(s) = \frac{1}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1) \cdot \frac{1}{m} \cdot \frac{1}{s^2} \cdot \frac{c + \alpha s}{Ms^2 + c + \alpha s}} \left\{ \frac{1}{s^2} \cdot \frac{c + \alpha s}{Ms^2 + c + \alpha s} \right\} \left\{ \frac{1}{\lambda^{1/2} s^2 - \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1} \right\}_+$$

soit

$$N_+ = \left\{ \frac{1}{s^2} \cdot \frac{c + \alpha s}{Ms^2 + c + \alpha s} \right\} = \left\{ \frac{\alpha s + c}{s^2 (Ms^2 + c + \alpha s) (\lambda^{1/2} s^2 - \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)} \right\}_+ \quad (1)$$

decomposons cette fraction rationnelle :

$$N_+ = \left\{ \frac{A}{s^2} + \frac{B}{s} + \frac{Ds + E}{Ms^2 + c + \alpha s} + \frac{Fs + G}{\lambda^{1/2} s^2 - \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1} \right\}_+ \quad (2)$$

- on remarque que l'équation  $\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1 = 0$  a deux pôles à droite de l'axe imaginaire  $s_{1,2} = \frac{\sqrt{2}}{2}\lambda^{1/4}(1 \pm j)$  donc elle ne vérifie pas la condition de stabilité par contre l'équation  $Ms^2 + \alpha s + c$  a deux pôles réelles négatifs:  $s_{3,4} = \frac{1}{2M}(-\alpha \pm \sqrt{\alpha^2 - 4Mc})$  par conséquent:

$$N_+ = \frac{A}{s^2} + \frac{B}{s} + \frac{Ds + E}{Ms^2 + \alpha s + c}$$

or par identification entre (1) et (2) on trouve:-

$$A = 1 \quad ; \quad B = \sqrt{2}\lambda^{1/4}$$

$$D = \frac{-\sqrt{2}\lambda^{1/4}M^3 - \lambda^{1/2}M^2\alpha}{\sqrt{2}\lambda^{1/4}M\alpha + \sqrt{2}\lambda^{3/4}\alpha c + \lambda^{1/2}\alpha^2 + \lambda c^2 + M^2}$$

$$E = \frac{-\sqrt{2}\lambda^{1/4}M^2\alpha - \lambda^{1/2}M\alpha^2 + \lambda^{1/2}cM^2 - M^3}{\sqrt{2}\lambda^{1/4}M\alpha + \sqrt{2}\lambda^{3/4}\alpha c + \lambda^{1/2}\alpha^2 + \lambda c^2 + M^2}$$

en réduisant  $N_+$  au même dénominateur on obtient:-

$$N_+ = \frac{(Ms^2 + \alpha s + c)A + B.(Mc^2 + \alpha s + c).s + (Ds + E)s^2}{s^2(Ms^2 + \alpha s + c)}$$

$$N_+ = \frac{(BM + D)s^3 + (MA + B\alpha + E)s^2 + (\alpha A + Bc)s + CA}{s^2(Ms^2 + \alpha s + c)}$$

en remplaçant  $N_+$  dans  $\phi(s)$  on obtient:-

$$\phi(s) = \frac{m[(BM + D)s^3 + (MA + B\alpha + E)s^2 + (\alpha A + Bc)s + CA]}{(\lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)(c + \alpha s)}$$

a) Dispersion de l'écart:-

elle est donnée par: 
$$\delta_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 G \ddot{x}_0(s) ds$$

avec  $\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{(G(s) \cdot \phi(s) - 1)K(s)}{s^2}$  et  $G(s) = \frac{1}{m}$

$$G(s)\phi(s) = \frac{(BM+D-\lambda^{1/2}\alpha)s^3 + (MA+B\alpha+E-\lambda^{1/2}c-\sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha)s^2 + (\alpha A+BC-\sqrt{2}\lambda^{1/4}c-\alpha)s + CA-C}{(\lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)(\alpha s + c)}$$

on demontre que  $\alpha A + BC - \sqrt{2}\lambda^{1/4}c - \alpha = CA - C = 0$

$$\text{donc } \frac{H_{\ddot{x}-\ddot{x}_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{(BM+D-\lambda^{1/2}\alpha)s + (MA+B\alpha+E-\lambda^{1/2}c-\sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha)}{(\lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)(Ms^2 + \alpha s + c)}$$

ou

$$\frac{H_{\ddot{x}-\ddot{x}_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{(BM+D-\lambda^{1/2}\alpha)s + (MA+B\alpha+E-\lambda^{1/2}c-\sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha)}{\lambda^{1/2}Ms^4 + (\lambda^{1/2}\alpha + \sqrt{2}\lambda^{1/4}M)s^3 + (\lambda^{1/2}c + \sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha + M)s^2 + (\sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha + \alpha)s + c}$$

$$\sigma_{\ddot{x}-\ddot{x}_2}^2 = \frac{N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{n_3 s^3 + n_2 s^2 + n_1 s + c_0}{d_4 s^4 + d_3 s^3 + d_2 s^2 + d_1 s + d_0} \right|^2 ds$$

de la table d'integrale on tire :-

$$\sigma_{\ddot{x}-\ddot{x}_2}^2 = N_1/D$$

$$\text{avec } N_1 = N^2 \left\{ n_3^2 (-d_0^2 d_3 + d_0 d_1 d_2) + (n_2^2 - 2n_1 n_3) d_0 d_1 d_4 + \right. \\ \left. + (n_1^2 - 2n_0 n_2) d_0 d_3 d_4 + n_0^2 (-d_1 d_4^2 + d_2 d_3 d_4) \right\}$$

$$\text{et } D = 2 \cdot d_0 d_4 (-d_0 d_3^2 - d_1^2 d_4 + d_1 d_2 d_3)$$

$$\text{ou } n_3 = 0$$

$$d_4 = \lambda^{1/2} M$$

$$n_2 = 0$$

$$d_3 = \lambda^{1/2} \alpha + \sqrt{2} \lambda^{1/4} M$$

$$n_1 = (BM+D-\lambda^{1/2}\alpha)$$

$$d_2 = \lambda^{1/2} c + \sqrt{2} \lambda^{1/4} \alpha + M$$

$$n_0 = (MA+B\alpha+E-\lambda^{1/2}c-\sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha)$$

$$d_1 = \sqrt{2} \lambda^{1/4} c + \alpha$$

$$d_0 = c$$

b) Dispersion de l'acceleration :-

$$\text{elle est donnée par : } \sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 |S_{\ddot{x}_0}(s)|^2 ds$$

$$\text{avec } \frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} = G(s) \cdot L_1(s) \cdot K(s) \cdot \phi(s)$$



$$H_{\frac{z_0}{z_0}}^{\frac{z_1}{z_1}}(s) = \frac{(BM+D)s^3 + (MA+B\alpha+E)s^2 + (\alpha A+BC)s + CA}{\lambda^{1/2}Ms^4 + (\lambda^{1/2}\alpha + \sqrt{2}\lambda^{1/4}M)s^3 + (\lambda^{1/2}C + \sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha + M)s^2 + (\sqrt{2}\lambda^{1/4}(C+\alpha)A + C)}$$

$$\delta_{\frac{z_1}{z_1}}^2 = \frac{N_2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{n_3 s^3 + n_2 s^2 + n_1 s + n_0}{d_4 s^4 + d_3 s^3 + d_2 s^2 + d_1 s + d_0} \right|^2 ds$$

de même la table d'intégrale nous donne:-

$$\delta_{\frac{z_1}{z_1}}^2 = \frac{N_2}{D}$$

$$\text{avec } N_2 = N^2 \left\{ n_3^2 (-d_0^2 d_3 + d_0 d_1 d_2) + (n_2^2 - 2 \cdot n_1 \cdot n_3) d_0 d_1 d_4 + (n_1^2 - 2 \cdot n_0 n_2) d_0 d_3 d_4 + n_0^2 (-d_1 d_4^2 + d_2 d_3 d_4) \right\}.$$

$$\text{où } n_3 = BM + D$$

$$n_2 = AM + B\alpha + E$$

$$n_1 = \alpha A + BC$$

$$n_0 = CA.$$

3.3. Excitation par un processus tel que la densité

$$\text{spectrale est égale à } S_{\ddot{x}_0}(\omega) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - \omega^2}{(\Omega^2 + \omega^2)^2 - 4\alpha_2 \omega^2}$$

la densité spectrale peut être mis sous la forme suivante:-

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = 2\alpha_2 N^2 s^4 \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} \frac{\Omega - s}{s^2(s^2 - 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)}$$

$$\text{d'où } \psi(s) = \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)}$$

on a en outre:-

$$R(s) = \lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1, \quad G(s) = \frac{1}{m} \quad \text{et} \quad K(s) = \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c}$$

la fonction de transfert optimum du système de vibro-isolation sera donc:-

$$\phi(s) = \frac{1}{(\lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1) \cdot \frac{1}{m} \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c}} \left\{ \frac{(\Omega + s)(\alpha s + c)}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)} \right\} \frac{1}{\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1} +$$

Soit

$$N_+ = \left\{ \frac{(\Omega + s)(\alpha s + c)}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)(\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)} \right\}_+$$

$$N = \underbrace{\frac{G}{s^2} + \frac{H}{s} + \frac{Is + J}{s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2} + \frac{Ks + L}{Ms^2 + \alpha s + c}}_{N_+} + \underbrace{\frac{Ms + N}{\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1}}_{N_-}$$

$$G = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{(\Omega + s)(\alpha s + c)}{(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)(\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)} = \frac{1}{\Omega}$$

de même on trouve à l'aide d'une division par puissance croissante:

$$H = \frac{1}{\Omega^3} (\sqrt{2}\Omega^2\lambda^{1/4} + \Omega - 2\sqrt{\alpha_2})$$

3.3. Excitation par un processus tel que la densité spectrale est égale à  $S_{\ddot{x}_0}(\Delta) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - \Delta^2}{(\Omega^2 + \Delta^2)^2 - 4\alpha_2 \Delta^2}$

la densité spectrale peut être mis sous la forme suivante:-

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = 2\alpha_2 N^2 s^4 \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} \frac{\Omega - s}{s^2(s^2 - 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)}$$

d'où 
$$\psi(s) = \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)}$$

on a en outre:-

$$R(s) = \lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1, \quad G(s) = \frac{1}{m} \quad \text{et} \quad K(s) = \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c}$$

la fonction de transfert optimum du système de vibration sera donc:-

$$\phi(s) = \frac{1}{(\lambda^{1/2}s^2 + \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1) \cdot \frac{1}{m} \cdot \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} \cdot \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c}} \left\{ \frac{(\Omega + s)(\alpha s + c)}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)} \right\} \left\{ \frac{\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1}{\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1} \right\} +$$

Soit

$$N_+ = \left\{ \frac{(\Omega + s)(\alpha s + c)}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)(\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)} \right\} +$$

$$N = \underbrace{\frac{G}{s^2} + \frac{H}{s} + \frac{Is + J}{s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2} + \frac{Ks + L}{Ms^2 + \alpha s + c}}_{N_+} + \underbrace{\frac{Ms + N}{\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1}}_{N_-}$$

$$G = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{(\Omega + s)(\alpha s + c)}{(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)(\lambda^{1/2}s^2 - \sqrt{2}\lambda^{1/4}s + 1)} = \frac{1}{\Omega}$$

de même on trouve à l'aide d'une division par puissance croissante:

$$H = \frac{1}{\Omega^3} (\sqrt{2}\Omega^2\lambda^{1/4} + \Omega - 2\sqrt{\alpha_2})$$

L'expression des fractions  $N$  peut être écrite sous la forme:

$$N = \frac{G}{s^2} + \frac{H}{s} + \frac{I^*}{(s-s_1)} + \frac{J^*}{(s-s_2)} + \frac{K^*}{(s-s_3)} + \frac{L^*}{(s-s_4)} + \frac{MS+M}{\lambda^2 s^2 - \sqrt{2} \lambda^2 \alpha s + 1}$$

à l'aide des limites on trouve:

$$I^* = \frac{(\alpha + s_1)(C + \alpha s_1)}{s_1^2 (Ms_1^2 + \alpha s_1 + C) (\lambda^2 s_1^2 - \sqrt{2} \lambda^2 \alpha s_1 + 1) (s_1 - s_2)}$$

$$J^* = \frac{(\alpha + s_2)(C + \alpha s_2)}{s_2^2 (Ms_2^2 + \alpha s_2 + C) (\lambda^2 s_2^2 - \sqrt{2} \lambda^2 \alpha s_2 + 1) (s_2 - s_1)}$$

avec  $s_1 = -\sqrt{\alpha_2} + j\sqrt{\alpha_2^2 - \alpha_2}$  et  $s_2 = -\sqrt{\alpha_2} - j\sqrt{\alpha_2^2 - \alpha_2}$

on démontre que  $I^*$  et  $J^*$  sont des nombres complexes conjugués. mais  $I$  et  $J$  sont des réels purs.

Alors:  $I = I^* + J^*$  et

$$J = (I^* - J^*) \sqrt{\alpha_2} + j(I^* - J^*) \sqrt{\alpha_2^2 - \alpha_2}$$

$$K^* = \frac{(\alpha + s_3)(C + \alpha s_3)}{s_3^2 (s_3^2 + 2\sqrt{\alpha_2} s_3 + \alpha_2) (\lambda^2 s_3^2 - \sqrt{2} \lambda^2 \alpha s_3 + 1) (s_3 - s_4)}$$

$$L^* = \frac{(\alpha + s_4)(C + \alpha s_4)}{s_4^2 (s_4^2 + 2\sqrt{\alpha_2} s_4 + \alpha_2) (\lambda^2 s_4^2 - \sqrt{2} \lambda^2 \alpha s_4 + 1) (s_4 - s_3)}$$

avec  $s_3 = \frac{1}{2M} (-\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 4MC})$  et  $s_4 = \frac{1}{2M} (-\alpha - \sqrt{\alpha^2 - 4MC})$

et  $K = K^* + L^*$

$$L = \frac{1}{2M} \left( (K^* + L^*) + (K^* - L^*) \sqrt{\alpha^2 - 4MC} \right)$$

donc:-

$$N_1 = \frac{N_1(s)}{s^2 (s^2 + 2\sqrt{\alpha_2} s + \alpha_2) (Ms^2 + \alpha s + C)}$$

avec

$$\begin{aligned} N_1(s) = & (HM + IM + K) s^5 + (MG + H(2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) + I\alpha + JM + \\ & + 2K\sqrt{\alpha_2} + L) s^4 + (G(2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) + H(C + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\alpha_2) + IC + J\alpha + \\ & + K\alpha^2 + 2L\sqrt{\alpha_2}) s^3 + (G(C + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\alpha_2) + H(2C\sqrt{\alpha_2} + \alpha\alpha_2) + L\alpha^2 + J\alpha) s^2 + \\ & + (C(2C\sqrt{\alpha_2} + \alpha\alpha_2) + M\alpha^2) s + G\alpha^2 C. \end{aligned}$$

en remplaçant  $N_1$  dans  $\phi(s)$  on obtient:-

$$\phi(s) = \frac{m \cdot N_1(s)}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(\Omega + s)(\alpha s + c)}$$

a) Dispersion de l'écart:

cette dispersion est donnée par:-

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}^2(s) ds$$

avec

$$H_{x-x_2}(s) = \left( \frac{G(s) \cdot \phi(s) - 1}{s^2} \right) k(s)$$

on trouve

$$\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{N_2(s)}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(\Omega + s)(Ms^2 + \alpha s + c)}$$

avec

$$N_2(s) = (HM + IM + K)s^3 + [MG + H(2\sqrt{\alpha_2}M + \alpha) + I\alpha + JM + 2K\sqrt{\alpha_2} + L - \lambda^{1/2}\alpha]s^2 + [G(2\sqrt{\alpha_2}M + \alpha) + H(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + Ic + J\alpha + K\Omega^2 + 2L\sqrt{\alpha_2} - \lambda^{1/2}(\Omega\alpha + c) - \sqrt{2}\lambda^{1/4}\alpha]s + [-\alpha + G(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + H(2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) + L\Omega^2 + Jc - \lambda^{1/2}c - \sqrt{2}\lambda^{1/4}(2\alpha + c)]$$

en remplaçant la densité spectrale par son expression

on obtient:

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 \cdot 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega + s}{(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} \frac{\Omega - s}{(s^2 - 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} ds$$

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_2(s)}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2} s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)} \right|^2 ds$$

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_2(s)}{D(s)} \right|^2 ds$$

$$\begin{aligned} \text{avec } D(s) = & \lambda^{1/2} M s^6 + [\sqrt{2} \lambda^{1/4} M + (2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) \lambda^{1/2}] s^5 + \\ & + [\sqrt{2} (2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) \lambda^{1/4} + (c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) \lambda^{1/2} M] s^4 + [(2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) + \\ & + \sqrt{2} (c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) \lambda^{1/4} + (2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) \lambda^{1/2}] s^3 + [(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + \\ & + \sqrt{2} (2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) \lambda^{1/4} + \Omega^2 c \lambda^{1/2}] s^2 + [2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2 + \sqrt{2} \Omega^2 c \lambda^{1/4}] s + \\ & \Omega^2 c. \end{aligned}$$

$$\sigma_{\alpha_2 - \alpha_2}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{n_5 s^5 + n_4 s^4 + n_3 s^3 + n_2 s^2 + n_1 s + n_0}{d_6 s^6 + d_5 s^5 + d_4 s^4 + d_3 s^3 + d_2 s^2 + d_1 s + d_0} \right|^2 ds$$

où

$$n_5 = n_4 = 0$$

$$n_3 = HM + IM + K$$

$$n_2 = (MG + H(2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) + I\alpha + JM + 2K\sqrt{\alpha_2} + L - \lambda^{1/2} \alpha)$$

$$\begin{aligned} n_1 = & G(2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) + H(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + Ic + J\alpha + \\ & + K\Omega^2 + 2L\sqrt{\alpha_2} - \lambda^{1/2} (2\alpha + c) - \sqrt{2} \lambda^{1/4} \alpha \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} n_0 = & G(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + H(2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) + L\Omega^2 + J\alpha + \\ & - \lambda^{1/2} \Omega c - \sqrt{2} \lambda^{1/4} (2\alpha + c) - \alpha. \end{aligned}$$

$$d_6 = \lambda^{1/2} M$$

$$d_5 = \sqrt{2} \lambda^{1/4} M + (2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) \lambda^{1/2}$$

$$d_4 = \sqrt{2} (2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha) \lambda^{1/4} + (c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) \lambda^{1/2} + M$$

$$d_3 = 2\sqrt{\alpha_2} M + \alpha + \sqrt{2} (c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) \lambda^{1/4} + (2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) \lambda^{1/2}$$

$$d_2 = c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2 + \sqrt{2} (2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) \lambda^{1/4} + \Omega^2 c \lambda^{1/2}$$

$$d_1 = 2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2 + \sqrt{2} \Omega^2 c \lambda^{1/4}$$

$$d_0 = \Omega^2 c.$$

La table d'intégrale donne :

$$\sigma^2_{\ddot{x}_2 - \ddot{x}_2} = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\Delta_6} \left[ n_5^2 m_0 + (n_4^2 - 2n_3 n_5) m_1 + (n_3^2 - 2n_2 n_4 + 2n_1 n_5) m_2 + \right. \\ \left. + (n_2^2 - 2n_1 n_3 + 2n_0 n_4) m_3 + (n_1^2 - 2n_0 n_2) m_4 + n_0^2 m_5 \right]$$

où

$$m_0 = \frac{1}{d_6} (d_4 m_1 - d_2 m_2 + d_0 m_3)$$

$$m_1 = -d_0 d_1 d_5 + d_0 d_3^2 + d_1^2 d_4 - d_1 d_2 d_3$$

$$m_2 = d_0 d_3 d_5 + d_1^2 d_6 - d_1 d_2 d_5$$

$$m_3 = d_0 d_5^2 + d_1 d_3 d_6 - d_1 d_4 d_5$$

$$m_4 = 1/d_0 (d_2 m_3 - d_4 m_2 + d_6 m_1)$$

$$m_5 = 1/d_0 (d_2 m_4 - d_4 m_3 + d_6 m_2)$$

$$\Delta_6 = d_0 (d_1 m_5 - d_3 m_4 + d_5 m_3)$$

b) dispersion de l'accélération :-

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

avec :

$$\frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} = G(s) \cdot L_1(s) \cdot K(s) \cdot \phi(s)$$

on trouve: 
$$\frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{N_1(s)}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(\Omega + s)(Ms^2 + \alpha s + C)}$$

avec  $N_1(s)$  déterminé précédemment.

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_1(s)}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(\Omega + s)(Ms^2 + \alpha s + C)} \right|^2 \frac{2N\alpha_2^2 (\Omega^2 - s^2) ds}{(\Omega^2 + s^2)^2 - 4\alpha_2^2 s^2}$$

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{2N\alpha_2^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_1(s)}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(Ms^2 + \alpha s + C)(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2)} \right|^2 ds$$

$$\sigma_{\ddot{x}_2}^2 = \frac{2N^2 \alpha_2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_1(s)}{D(s)} \right|^2 ds.$$

$$\sigma_{\ddot{x}_2}^2 = \frac{2N^2 \alpha_2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \frac{n_0 s^5 + n_1 s^4 + n_2 s^3 + n_3 s^2 + n_4 s + n_5}{d_6 s^6 + d_5 s^5 + d_4 s^4 + d_3 s^3 + d_2 s^2 + d_1 s + d_0} ds$$

où  $n_5 = HM + IM + K$

$$n_4 = MG + H(2\sqrt{\alpha_2}M + \alpha) + I\alpha + JM + 2K\sqrt{\alpha_2} + L$$

$$n_3 = G(2\sqrt{\alpha_2}M + \alpha) + H(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + Ic + J\alpha + K\Omega^2 + 2L\sqrt{\alpha_2}$$

$$n_2 = G(c + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) + H(2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) + L\Omega^2 + Jc$$

$$n_1 = G(2c\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2) + \Omega^2 f$$

$$n_0 = G\Omega^2 c = \Omega f.$$

D(s) est la même que dans le cas précédent.

donc la table d'intégrale donne:-

$$\sigma_{\ddot{x}_2}^2 = \frac{2N^2 \alpha_2}{2\Delta_6} \left[ n_5^2 m_0 + (n_4^2 - 2n_3 n_5) m_1 + (n_3^2 - 2n_2 n_4 + 2n_1 n_5) m_2 + (n_2^2 - 2n_1 n_3 + 2n_0 n_4) m_3 + (n_1^2 - 2n_0 n_2) m_4 + n_0^2 m_5 \right]$$

où  $m_0, m_1, m_2, m_3, m_4, m_5$  et  $\Delta_6$  sont les mêmes que dans le cas de la dispersion de l'écart.



### 3.4. Détermination des fonctions de transfert optimum pour les deux formes d'excitations :-

la fonction de transfert optimum du système de vibro-isolation est donnée par :

$$H_{z_0} = \frac{\bar{X}(s)}{\bar{X}_2(s)} = \frac{\bar{X}(s)}{\bar{F}(s)} \cdot \frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}_2(s)} = \frac{s^2}{L(s)} \cdot \frac{F(s)}{\ddot{X}_2(s)} = G(s) \cdot \phi(s).$$

donc :  $H_{z_0} = G(s) \cdot \phi(s)$   
 $H_{z_0, \text{opt}}$

dans le cas d'un corps rigide on a  $G(s) = \frac{1}{m}$ .

a) excitation par un bruit blanc :  $S_{\ddot{z}_0}(s) = N^2$  :-

on trouve :

$$H_{z_0, \text{opt}} = \frac{n_3 s^3 + n_2 s^2 + n_1 s + n_0}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(c + \alpha s)}$$

où  $n_3, n_2, n_1, n_0$  sont les mêmes que dans le cas de la dispersion de l'accélération. ils seront déterminés ultérieurement pour chaque valeur de  $\lambda$ .

b) excitation par un processus tel que  $S_{\ddot{z}_0}(s) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - s^2}{(\Omega^2 + s^2)^2 - 4\alpha_2 s^2}$  :-

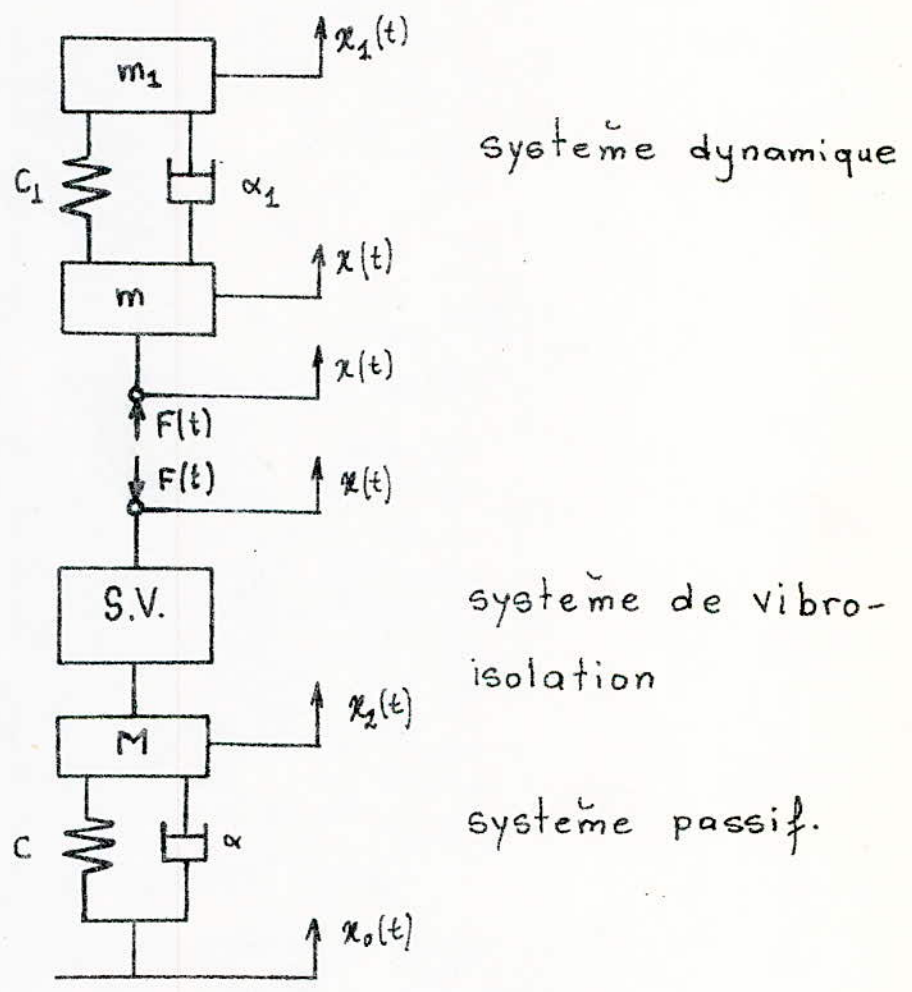
on trouve :-

$$H_{z_0, \text{opt}} = \frac{n_5 s^5 + n_4 s^4 + n_3 s^3 + n_2 s^2 + n_1 s + n_0}{(\lambda^{1/2} s^2 + \sqrt{2} \lambda^{1/4} s + 1)(\alpha_1 s + c)(-\Omega + s)}$$

où  $n_5, n_4, n_3, n_2, n_1, n_0$  sont les mêmes que dans le cas de la dispersion de l'accélération pour cette même excitation. ils sont déterminés dans la partie programmation pour chaque valeur de  $\lambda$ .

# IV S.V. POUR VIBRO-ISOLER UN SYSTEME DYNAMIQUE SUPPORTE PAR UN ELEMENT PASSIF

4.1 Schéma représentatif:-



dans le cas d'un système dynamique on a :-

$$R(s) \cdot R(-s) = 1 + \lambda s^4 L_1(s) \cdot L_1(-s)$$

avec

$$L_1(s) = \frac{\bar{X}_1(s)}{\bar{X}(s)} = \frac{\alpha_1 s + c}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1}$$

donc :

$$R(-s)R(s) = 1 + \lambda s^4 \frac{\alpha_1 s + c_1}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1} \frac{-\alpha_1 s + c_1}{m_1 s^2 - \alpha_1 s + c_1}$$

$$R(s) \cdot R(-s) = \frac{-\lambda \alpha_1^2 s^6 + (m_1^2 + \lambda c_1^2) s^4 + (2m_1 c_1 - \alpha_1^2) s^2 + c_1^2}{(m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1)(m_1 s^2 - \alpha_1 s + c_1)}$$

Soit :-

$$R(s) \cdot R(-s) = \frac{As^3 + Bs^2 + Ds + E}{(m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1)(m_1 s^2 - \alpha_1 s + c_1)}$$

or par identification on trouve :

$$\begin{cases} A = \alpha_1 \sqrt{\lambda} \\ B^2 = 2\alpha_1 \sqrt{\lambda} & D = m_1^2 + \lambda c_1^2 \\ 2Bc_1 - D^2 = 2m_1 c_1 - \alpha_1^2 \\ E = c_1 \end{cases}$$

la resolution de ce systeme non lineaire en B et D sera faite ulterieurement par programmation FORTRAN, ce qui nous permet de determiner la forme de R(s):

$$R(s) = \frac{As^3 + Bs^2 + Ds + E}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1}$$

#### 4.2. Calcul de l'impédance de déplacement:-

$$\text{on a } L(s) = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}(s)}$$

soit  $Z(s) = L(s)$  ; l'impédance de déplacement du système .  $Z(s) = \frac{F(s)}{X(s)}$

en appliquant la relation fondamentale de la dynamique pour la masse  $m$  on aura :

$$m\ddot{x}(t) = -c_1\dot{x} - \alpha_1 x + c_1\dot{x}_1 + \alpha_1 x_1 + F(t)$$

en passant aux transformées de Fourier on obtient :

$$m\Delta^2 \bar{X}(s) = -c_1 \bar{X}(s) - \alpha_1 \Delta \bar{X}(s) + c_1 \bar{X}_1(s) + \alpha_1 \Delta \bar{X}_1(s) + \bar{F}(s)$$

$$(m\Delta^2 + \alpha_1 s + c_1) \bar{X}(s) = \bar{F}(s) + (c_1 + \alpha_1 s) \bar{X}_1(s) \quad (1)$$

en outre on a :

$$\frac{\bar{X}_1(s)}{\bar{X}(s)} = \frac{\alpha_1 s + c_1}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1} \quad (2)$$

en remplaçant la relation (2) dans (1) on obtient :

$$\left( (m\Delta^2 + \alpha_1 s + c_1) - \frac{c_1 + \alpha_1 s}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1} \right) \bar{X}(s) = \bar{F}(s)$$

donc :

$$\frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}(s)} = \frac{(m\Delta^2 + \alpha_1 s + c_1)(m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1) - (c_1 + \alpha_1 s)^2}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1}$$

finalement :

$$\bar{z} = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}(s)} = \frac{m_1 m s^4 + (m + m_1) \alpha_1 s^3 + (m_1 + m) c_1 s^2}{m_1 s^2 + \alpha_1 s + c_1}$$

### 4.3 Excitation par un bruit blanc :-

le bruit blanc a pour densité spectrale

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = N^2 = \text{constante.}$$

or par hypothèse on a :

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = s^4 \cdot S_0 \psi(s) \psi(-s).$$

donc on tire par identification :-

$$S_0 = N^2 \quad \text{et} \quad \psi(s) = \frac{1}{s^2}$$

- la fonction de transfert optimum du système de vibro-isolation est donnée par :-

$$\phi(s) = \frac{1}{R(s) \cdot G(s) \cdot \psi(s) \cdot k(s)} \left\{ \frac{\psi(s) \cdot k(s)}{R(-s)} \right\} +$$

$$\text{où } G(s) = \frac{\Delta^2}{L(s)} = \frac{\Delta^2}{z(\Delta)} \quad \text{et} \quad k(s) = \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c}$$

$$\text{Soient : } F_1 = \frac{1}{R(s) \cdot G(s) \cdot \psi(s) \cdot k(s)}$$

$$F_1 = \frac{1}{\frac{As^3 + Bs^2 + Ds + E}{Ms^2 + \alpha s + c} \cdot \frac{\Delta^2}{Ms^4 + (M + m_1)\alpha s^3 + (M + m_1)c s^2} \cdot \frac{1}{s^2} \cdot \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c}}$$

$$F_1 = \frac{(Mm_1 s^4 + (M + m_1)\alpha s^3 + (M + m_1)c s^2) (Ms^2 + \alpha s + c)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha s + c)}$$

$$\text{et } F_2 = \frac{\psi(s) \cdot k(s)}{R(-s)} = \frac{1}{s^2} \cdot \frac{\alpha s + c}{Ms^2 + \alpha s + c} \cdot \frac{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}{Ms^2 - \alpha s + c}$$

$$F_2 = \frac{(\alpha s + c)(Ms^2 - \alpha s + c)}{s^2 (Ms^2 + \alpha s + c) (-As^3 + Bs^2 - Ds + E)}$$

décomposons  $F_2$  sous la forme suivante:-

$$F_2 = \underbrace{\frac{F}{s^2} + \frac{G}{s} + \frac{Hs + I}{Ms^2 + \alpha s + \gamma}}_{F_{2+}} + \underbrace{\frac{Js^2 + Ks + L}{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}}_{F_{2-}}$$

$$F = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{(\alpha s + C)(u_1 s^2 - \alpha_1 s + C_1)}{(Ms^2 + \alpha s + C)(-As^3 + Bs^2 - Ds + E)} = \frac{C \cdot C_1}{C \cdot E} = \frac{C_1}{E}$$

puisque  $E = C_1 \Rightarrow F = 1$ .

de plus à l'aide d'une division par puissance croissante on trouve:  $G = \frac{D}{C_1} - \frac{\alpha_1}{C_1}$

or par application des limites on aura:-

$$H^* = \frac{(\alpha s_3 + C)(u_1 s_3^2 - \alpha_1 s_3 + C_1)}{s_3^2 (s_3 - s_4)(-As_3^3 + Bs_3^2 - Ds_3 + E)}$$

$$I^* = \frac{(\alpha s_4 + C)(u_1 s_4^2 - \alpha_1 s_4 + C_1)}{s_4^2 (s_4 - s_3)(-As_4^3 + Bs_4^2 - Ds_4 + E)}$$

avec:  $s_3 = \frac{1}{2M} \left( -\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 4M\gamma} \right)$  et

$$s_4 = \frac{1}{2M} \left( -\alpha - \sqrt{\alpha^2 - 4M\gamma} \right)$$

finalement on aura:-

$$H = H^* + I^*$$

$$I = \left[ H + (H^* - I^*) \sqrt{\alpha^2 - 4M\gamma} \right] \cdot \frac{1}{2M}$$

donc

$$F_{2+} = \frac{F}{s^2} + \frac{G}{s} + \frac{Hs + I}{Ms^2 + \alpha s + \gamma}$$

$$F_{2+} = \frac{(GH + H)s^3 + (MF + G\alpha + I)s^2 + (F\alpha + G\gamma)s + F\gamma}{s^2(Ms^2 + \alpha s + \gamma)}$$

La fonction de transfert  $\phi(s)$  est:-

$$\phi(s) = F_1 \cdot F_2 +$$

$$\phi(s) = \frac{[(GM+H)s^3 + (MF + \alpha G + I)s^2 + (F\alpha + G\zeta)s + F\zeta][\omega_1 s^4 + (\omega + \omega_1)\alpha_1 s^3 + (\omega + \omega_1)\zeta s^2]}{s^2 (As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha s + \zeta)}$$

a) Dispersion de l'écart:-

est donné par:-

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{+j\infty} \left| \frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

où :

$$\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{(G(s) \cdot \phi(s) - 1)}{s^2} \cdot k(s)$$

$$\text{et } G(s) = \frac{s^2}{z(s)} = \frac{\omega_1 s^2 + \alpha_1 s + C}{\omega \omega_1 s^2 + (\omega + \alpha_1)\alpha_1 s + (\omega + \omega_1)\zeta}$$

on aura :

$$G(s) \cdot \phi(s) = \frac{[(GM+H)\omega_1^2 \cdot (MF + \alpha G + I)s^2 + (F\alpha + G\zeta)s + F\zeta][\omega_1 s^2 + \alpha_1 s + C]}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha s + \zeta)}$$

donc :-

$$\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{N(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(Ms^2 + \alpha s + C)}$$

avec :

$$N(s) = (GM+H)\omega_1 s^3 + [(GM+H)\alpha_1 + (MF + \alpha G + I)\omega_1 - A\alpha]s^2 + [(GM+H)\zeta + (MF + \alpha G + I)\alpha_1 + (F\alpha + G\zeta)\omega_1 - A\zeta - B\alpha]s + [(MF + \alpha G + I)\zeta + (F\alpha + G\zeta)\alpha_1 + F\zeta\omega_1 - B\zeta - D\alpha]$$

$$\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{N(s)}{D(s)}$$

$$D(s) = AMs^5 + (A\alpha + BM) s^4 + (A\zeta + B\alpha + DM) s^3 + (D\alpha + EM + B\zeta) s^2 + (D\zeta + \alpha E) s + E\zeta.$$

par conséquent :

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N(s)}{D(s)} \right|^2 N^2 ds$$

la table d'intégrale nous donne:-

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{N^2}{\Delta_5} \left[ n_3^2 \cdot m_1 + (n_2^2 - 2n_1 n_3) \cdot m_2 + (n_1^2 - 2n_0 n_2) m_3 + n_0^2 m_4 \right]$$

$$\text{où : } m_0 = \frac{1}{d_5} (d_3 m_1 - d_1 m_2) \quad m_3 = \frac{1}{d_0} (d_2 m_2 - d_4 m_1)$$

$$m_1 = -d_0 d_3 + d_1 d_2$$

$$m_4 = \frac{1}{d_0} (d_2 m_3 - d_4 m_2)$$

$$m_2 = -d_0 d_5 + d_1 d_4$$

$$\Delta_5 = d_0 (d_1 m_4 - d_3 m_3 + d_5 m_2)$$

$$\text{avec } d_5 = AM$$

$$d_4 = A\alpha + BM$$

$$d_3 = A\zeta + B\alpha + DM$$

$$d_2 = D\alpha + EM + B\zeta$$

$$d_1 = D\zeta + \alpha E$$

$$d_0 = E\zeta.$$

$$\text{et } n_3 = (GM + H) u_2$$

$$n_2 = (GM + H) \alpha_1 + (HF + \alpha G + I) u_1 - A\alpha$$

$$n_1 = (GM + H) G + (HF + \alpha G + I) \alpha_1 + (F\alpha + G\zeta) u_1 - A\zeta - B\alpha$$

$$n_0 = (HF + \alpha G + I) C_1 + (F\alpha + G\zeta) \alpha_1 + F\zeta m_1 - B\zeta - D\alpha.$$



où

$$m_0 = \frac{1}{d_5} (d_3 m_1 - d_1 m_2)$$

$$m_3 = \frac{1}{d_0} (d_2 m_2 - d_4 m_1)$$

$$m_1 = -d_0 d_3 + d_1 d_2$$

$$m_4 = \frac{1}{d_0} (d_2 m_3 - d_4 m_2)$$

$$m_2 = -d_0 d_5 + d_1 d_4$$

$$\Delta_5 = d_0 (d_1 m_4 - d_3 m_3 + d_5 m_2)$$

avec  $d_5 = AM$

$$d_4 = BM + \alpha A$$

$$d_3 = DM + \alpha B + \alpha C$$

$$d_2 = EM + D\alpha + \alpha B$$

$$d_1 = E\alpha + CD$$

$$d_0 = CE$$

et

$$n_4 = (GH + H)\alpha_2$$

$$n_3 = (GH + H)G_1 + (HF + \alpha G + I)\alpha_1$$

$$n_2 = (HF + \alpha G + I)G_1 + (F\alpha + GF)\alpha_1$$

$$n_1 = (F\alpha + GF)G_1 + F\alpha_2$$

$$n_0 = F\alpha_1$$

4.4. Excitation par un processus tel que :

$$S_{\ddot{x}_0}(A) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - A^2}{(\Omega^2 + A^2)^2 + 4\alpha_2 A^2}$$

on sait que de la densité spectrale  $S_{\ddot{x}_0}(s)$ , on tire :-

$$\psi(s) = \frac{\Omega + s}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)}$$

La fonction de transfert optimum du s.v. est :-

$$\phi(s) = \frac{1}{\underbrace{R(s) \cdot G(s) \cdot \psi(s) \cdot K(s)}_{F_1}} \left\{ \underbrace{\frac{\psi(s) \cdot K(s)}{R(-s)}}_{F_2} \right\}$$

avec

$$F_1 = \frac{(m_1 s^4 + (m+w_1)\alpha_1 s^3 + (m+w_1)c_1 s^2)(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\Omega + s)(\alpha s + c)}$$

et

$$F_2 = \frac{(ms^2 - \alpha_1 s + \gamma)(\Omega + s)(\alpha s + c)}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + c)(-As^3 + Bs^2 - Ds + E)}$$

décomposons cette fraction  $F_2$  en :-

$$F_2 = \frac{N}{s^2} + \frac{P}{s} + \frac{Qs + R}{s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2} + \frac{Ts + U}{Ms^2 + \alpha s + c} + \frac{Vs^2 + Ws + X}{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}$$

$$F_2 = \frac{N}{s^2} + \frac{P}{s} + \frac{Q^*}{s - s_1} + \frac{R^*}{s - s_2} + \frac{T^*}{s - s_3} + \frac{U^*}{s - s_4} + \frac{Vs^2 + Ws + X}{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}$$

à l'aide des limites on trouve in.

$$N = \frac{1}{\Omega}$$

$$P = \frac{1}{\Omega^2} - \frac{\alpha_1}{\Omega C_1} + \frac{D}{\Omega C_1} - \frac{2\sqrt{\alpha_2}}{\Omega^3}$$

$$Q^* = \frac{(m_1 s_1^2 - \alpha_1 s_1 + C_1)(\Omega + s_1)(\alpha s_1 + C)}{s_1^2 (M s_1^2 + \alpha s_1 + C)(-A s_1^3 + B s_1^2 - D s_1 + E)(s_1 - s_2)}$$

$$R^* = \frac{(m_1 s_2^2 - \alpha_1 s_2 + C_1)(\Omega + s_2)(\alpha s_2 + C)}{s_2^2 (M s_2^2 + \alpha s_2 + C)(-A s_2^3 + B s_2^2 - D s_2 + E)(s_2 - s_1)}$$

où  $s_1 = -\sqrt{\alpha_2} + j\sqrt{\Omega^2 - \alpha_2}$  et  $s_2 = -\sqrt{\alpha_2} - j\sqrt{\Omega^2 - \alpha_2}$

on démontre que  $Q^*$  et  $R^*$  sont des nombres complexes conjugués et que  $Q$  et  $R$  sont des réels purs :

$$Q = Q^* + R^*$$

$$R = (Q^* + R^*)\sqrt{\alpha_2} + (Q^* - R^*)\sqrt{\alpha_2 - \Omega^2}$$

$$T^* = \frac{(m_1 s_3^2 - \alpha_1 s_3 + C_1)(\Omega + s_3)(\alpha s_3 + C)}{s_3^2 (s_3^2 + 2\sqrt{\alpha_2} s_3 + \Omega^2)(-A s_3^3 + B s_3^2 - D s_3 + E)(s_3 - s_4)}$$

$$U^* = \frac{(m_1 s_4^2 - \alpha_1 s_4 + C_1)(\Omega + s_4)(\alpha s_4 + C)}{s_4^2 (s_4^2 + 2\sqrt{\alpha_2} s_4 + \Omega^2)(-A s_4^3 + B s_4^2 - D s_4 + E)(s_4 - s_3)}$$

où  $s_3 = \frac{1}{2M}(-\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 4M\zeta})$  et  $s_4 = \frac{1}{2M}(-\alpha - \sqrt{\alpha^2 - 4M\zeta})$

on trouve donc :

$$T = T^* + U^*$$

$$U = \left[ T^* + U^* + (T^* - U^*)\sqrt{\alpha^2 - 4M\zeta} \right] \cdot \frac{1}{2M}$$

soit :  $F_{2+} = \frac{N}{s^2} + \frac{P}{s} + \frac{Qs + R}{s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2} + \frac{Ts + U}{Ms^2 + \alpha s + C}$

en réduisant au même dénominateur, on obtient :-

$$F_{2+} = \frac{N(s)}{s^2 (s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)(Ms^2 + \alpha s + C)}$$

avec  $N(s) = [MP + QM + T]s^5 + [MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2}T + U]s^4 + [(\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)N + Q\zeta + R\alpha + (C + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)P + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2}]s^3 + [(2\sqrt{\alpha_2}C + \alpha\Omega^2)P + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)N + R\zeta + U\Omega^2]s^2 + [\Omega^2\zeta P + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)N]s + N\Omega^2\zeta$ .

La fonction de transfert optimum est :-

$$\phi(s) = \frac{[mm_1s^2 + (m+m_1)\alpha_1s + (m+m_1)c_1] \cdot N(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha + s)(\alpha s + C)}$$

a) Dispersion de l'écart :-

$$\sigma_{x-x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(s) ds$$

où 
$$\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{(G(s) \cdot \phi(s) - 1) \cdot k(s)}{s^2}$$

avec 
$$G(s) = \frac{s^2}{Z(s)} = \frac{m_1s^2 + \alpha_1s + c_1}{mm_1s^2 + (m+m_1)\alpha_1s + (m+m_1)c_1}$$

donc 
$$\phi(s) \cdot k(s) = \frac{(m_1s^2 + \alpha_1s + c_1) \cdot N(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha + s)(\alpha s + C)}$$

$$\frac{H_{x-x_2}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{N_1(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha + s)(\alpha s + C)}$$

avec 
$$N_1(s) = [(MP + QM + T)m_1]s^5 + [(MP + QM + T)\alpha_1 + (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2}T + U)m_1]s^4 + [(MP + QM + T)c_1 + (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2}T + U)\alpha_1 + ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)N + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)P + Q\zeta + R\alpha + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2})m_1 - A\alpha]s^3 +$$

$$\begin{aligned}
& + \left[ (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2}T + U)C_1 + \right. \\
& \quad \left. ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)N + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)P + QC + R\alpha + T\Omega^2 + \right. \\
& \quad \left. + 2U\sqrt{\alpha_2})\alpha_1 + ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)N + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)P + \right. \\
& \quad \left. + R\zeta + U\Omega^2)m_1 - \alpha B - (\alpha\Omega + C)A \right] s^2 + \\
& + \left[ ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)P + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)N + QC + R\alpha + T\Omega^2 + \right. \\
& \quad \left. + 2U\sqrt{\alpha_2})C_2 + ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)N + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)P + \right. \\
& \quad \left. R\zeta + U\Omega^2)\alpha_1 + ((2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2\zeta P)m_1 - \alpha D - 2\zeta A + \right. \\
& \quad \left. - (\alpha\Omega + C)B \right] s + \left[ ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)N + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)P + \right. \\
& \quad \left. + R\zeta + U\Omega^2)C_1 + N\Omega^2\zeta m_1 + ((2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)N + \right. \\
& \quad \left. + \Omega^2\zeta P)\alpha_1 - \alpha E - (\alpha\Omega + \zeta)D - \Omega\zeta B \right]
\end{aligned}$$

$$\sigma_{x_1 - x_2}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_2(s)}{(As^2 + Bs^2 + Ds + E)(\Omega + s)(Ms^2 + \alpha s + C)} \right|_{s_0}^2 ds$$

$$\sigma_{x_1 - x_2}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_1(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(Ms^2 + \alpha s + C)(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \Omega^2)} \right| ds$$

$$\sigma_{x_1 - x_2}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_1(s)}{D_1(s)} \right|^2 ds$$

avec :  $D_1(s) = AMs^7 + [MB + A(\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)]s^6 +$   
 $+ [(\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)B + DM + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)A]s^5 +$   
 $+ [EM + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)D + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2) +$   
 $+ (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)A]s^4 + [(\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)E +$   
 $+ (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)D + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)B + A\Omega^2\zeta]s^3 +$   
 $+ [(\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)E + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)D + \Omega^2\zeta B]s^2 +$

$$+ [(2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)E + D\Omega^2\zeta]s + \Omega^2 E\zeta N$$

finalement la table d'intégrale nous donne :-

$$\sigma_{u-u_2}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\Delta_7} \left[ n_5^2 m_1 + (n_4^2 - 2n_3 n_5) m_2 + (n_3^2 - 2n_2 n_4 + 2n_1 n_5) m_3 + (n_2^2 - 2n_1 n_3 + 2n_0 n_4) m_4 + (n_1^2 - 2n_0 n_2) m_5 + n_0^2 m_6 \right]$$

où

$$m_0 = \frac{1}{d_7} [d_5 m_1 - d_3 m_2 + d_1 m_3]$$

$$m_1 = -(d_1 d_4 - d_0 d_5)^2 + (d_0 d_3 - d_1 d_2)(d_0 d_7 - d_1 d_6 + d_2 d_5 - d_3 d_4)$$

$$m_2 = (d_0 d_7 - d_1 d_6)(-d_0 d_5 + d_2 d_4) + (d_0 d_3 - d_1 d_2)(d_2 d_7 - d_3 d_6)$$

$$m_3 = -(d_0 d_7 - d_1 d_6)^2 + (d_0 d_3 - d_1 d_2)(d_4 d_7 - d_5 d_6)$$

$$m_4 = \frac{1}{d_0} [d_2 m_3 - d_4 m_2 + d_6 m_1]$$

$$m_5 = \frac{1}{d_0} [d_2 m_4 - d_4 m_3 + d_6 m_2]$$

$$m_6 = \frac{1}{d_0} [d_2 m_5 - d_4 m_4 + d_6 m_3]$$

$$\Delta_7 = d_0 (d_1 m_6 - d_3 m_5 + d_5 m_4 - d_7 m_3)$$

avec

$$d_7 = AM$$

$$d_6 = MB + A(\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)$$

$$d_5 = (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)B + DM + (C + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)A$$

$$d_4 = EM + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)D + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)B + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)A$$

$$d_3 = (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)E + (C + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)D + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)B + A\Omega^2\zeta$$

$$d_2 = (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + M\Omega^2)E + (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)D + \Omega^2\zeta B$$

$$d_1 = (2\sqrt{\alpha_2}\zeta + \alpha\Omega^2)E + D\Omega^2\zeta$$

$$d_0 = \Omega^2\zeta EN$$

$$n_5 = (MP + QM + T) m_1.$$

$$n_4 = (MP + QM + T) \alpha_1 + (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2} T + U) m_1$$

$$n_3 = (MP + QM + T) C_1 + (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2} T + U) \alpha_1 + ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)N + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)P + QC + R\alpha + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2}) m_1 - A\alpha$$

$$n_2 = (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2} T + U) C_1 + ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)N + (\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)P + QC + R\alpha + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2}) \alpha_1 + ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)N + (2\sqrt{\alpha_2} \zeta + \alpha\Omega^2)P + R\zeta + U\Omega^2) m_1 - \alpha B - (\alpha\Omega + C)A.$$

$$n_1 = ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)P + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)N + QC + R\alpha + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2}) C_1 + ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)N + R\zeta + (2\sqrt{\alpha_2} \zeta + \alpha\Omega^2)P + U\Omega^2) \alpha_1 + ((2\sqrt{\alpha_2} \zeta + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2 \zeta P) m_1 + - \alpha D - (\alpha\Omega + \zeta)B - \Omega \zeta A$$

$$n_0 = ((\zeta + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)N + (2\sqrt{\alpha_2} \zeta + \alpha\Omega^2)P + R\zeta + U\Omega^2) C_1 + N\Omega^2 C m_1 + ((2\sqrt{\alpha_2} \zeta + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2 \zeta P) \alpha_1 - \alpha E + - (\alpha\Omega + C)D - \Omega \zeta B.$$

b) Dispersion de l'accélération :-

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(p) dp.$$

$$\text{ou } H_{\ddot{x}_1}(p) = G(\varepsilon) \cdot L_1(\varepsilon) \cdot K(\beta) \cdot \phi(\varepsilon).$$

on trouve :

$$\frac{H_{\ddot{x}_1}(s)}{\ddot{x}_0} = \frac{N(s) \cdot (\alpha s + C)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(Ms^2 + \alpha s + C)(s + \Omega)}$$

par suite :

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{H_{\ddot{x}_1}(z)}{\ddot{x}_0} \right|^2 \frac{2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - s^2}{(\Omega^2 + s^2)^2 - 4\alpha_2 s^2}}{ds}$$

on trouve :

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{j\infty} \left| \frac{N_2(s)}{D_1(s)} \right|^2 ds$$

où  $N_2(s) = [(MP + QM + T)\alpha_1]s^6 + [(MP + QM + T)C_1 + (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2}T + U)\alpha_1]s^5 + [(MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2}T + U)C_1 + ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)N + (\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)P + QC + R\alpha + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2})\alpha_1]s^4 + [((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2}M)N + QC + R\alpha + (\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)P + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2})C_1 + ((\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)N + (2\sqrt{\alpha_2}\xi + \alpha\Omega^2)P + R\xi + U\Omega^2)\alpha_1]s^3 + [((\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2M)N + (2\sqrt{\alpha_2}\xi + \alpha\Omega^2)P + R\xi + U\Omega^2)C_1 + ((2\sqrt{\alpha_2}\xi + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2\xi P)\alpha_1]s^2 + [((2\sqrt{\alpha_2}\xi + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2\xi P)C_1 + N\Omega^2\xi\alpha_1]s + N\Omega^2C_1$

finalement la table d'intégrale donne :-

$$\sigma_{\ddot{x}_1}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\Delta_7} \left[ n_6^2 m_0 + (n_5^2 - 2n_4 n_6) m_1 + (n_4^2 - 2n_3 n_5 + 2n_2 n_6) m_2 + (n_3^2 - 2n_2 n_4 + 2n_1 n_5 - 2n_0 n_6) m_3 + (n_2^2 - 2n_1 n_3 + 2n_0 n_4) m_4 + (n_1^2 - 2n_0 n_2) m_5 + n_0^2 m_6 \right]$$



ou :

$$\begin{aligned}
 n_6 &= (MP + QM + T) \alpha_1 \\
 n_5 &= (MP + QM + T) C_1 + (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)P + Q\alpha + RM + \\
 &\quad + 2\sqrt{\alpha_2} T + U) \alpha_1 \\
 n_4 &= (MN + (\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)P + Q\alpha + RM + 2\sqrt{\alpha_2} T + U) C_1 + \\
 &\quad + ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)N + (\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)P + QC + R\alpha + \\
 &\quad + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2}) \alpha_1 \\
 n_3 &= ((\alpha + 2\sqrt{\alpha_2} M)N + (\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)P + QC + R\alpha \\
 &\quad + T\Omega^2 + 2U\sqrt{\alpha_2}) C_1 + ((\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)N + \\
 &\quad + (2\sqrt{\alpha_2} \xi + \alpha\Omega^2)P + R\xi + U\Omega^2) \alpha_1 \\
 n_2 &= ((\xi + 2\alpha\sqrt{\alpha_2} + \Omega^2 M)N + (2\sqrt{\alpha_2} \xi + \alpha\Omega^2)P + R\xi + \\
 &\quad + U\Omega^2) C_1 + ((2\sqrt{\alpha_2} \xi + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2 \xi P) \alpha_1 \\
 n_1 &= ((2\sqrt{\alpha_2} \xi + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2 \xi P) C_1 + N\Omega^2 \xi \alpha_1 \\
 n_0 &= N\Omega^2 \xi C_1
 \end{aligned}$$

et  $m_0, m_1, m_2, m_3, m_4, m_5, m_6$  et  $d_7$   
 $d_0, d_1, d_2, d_3, d_4, d_5, d_6, d_7$   
 sont les mêmes que dans le cas de la dispersion de l'écart.

4.5. Détermination des fonctions de transfert optimum pour les deux formes d'excitations:-

La fonction de transfert optimum du système de vibro-isolation est donné par:  $H_{z, \text{opt}} = G(s) \cdot \phi(s)$

avec

$$G(s) = \frac{s^2}{Z(s)} = \frac{m_1 s^2 + \alpha_1 s + C_1}{mm_1 s^2 + (m + m_1) \alpha_1 s + (m + m_1) C_1}$$

a) excitation par un bruit blanc  $S_{\ddot{x}_0}(s) = N^2$ :

$$H_{\ddot{x}_2} = \frac{N_5 s^5 + N_4 s^4 + N_3 s^3 + N_2 s^2 + N_1 s + N_0}{\ddot{x}_2 \text{ opt } (As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\alpha s + C)}$$

avec  $N_5 = n_3$

$$N_4 = n_2 + A\alpha$$

$$N_3 = n_1 + Ac + B\alpha$$

$$N_2 = n_0 + Bc + D\alpha$$

$$N_1 = (F\alpha + Gf)C_1 + Ff\alpha_2$$

$$N_0 = F\alpha C_2$$

où  $n_3, n_2, n_1, n_0$  sont les coefficients de la dispersion de l'écart avec la même excitation.

b) excitation par un processus tel que  $S_{\ddot{x}_0}(s) = \frac{2\alpha_2 N^2 (\Omega^2 - s^2)}{(\Omega^2 + s^2)^2 - 4\alpha_1 s^2}$

on trouve

$$H_{\ddot{x}_2} = \frac{N_7 s^7 + N_6 s^6 + N_5 s^5 + N_4 s^4 + N_3 s^3 + N_2 s^2 + N_1 s + N_0}{\ddot{x}_2 \text{ opt } (As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\Omega + s)(\alpha s + f)}$$

avec  $N_7 = n_5$

$$N_6 = n_4$$

$$N_5 = n_3 + A\alpha$$

$$N_4 = n_2 + A(\alpha\Omega + C) + \alpha B$$

$$N_3 = n_1 + \alpha D + (\alpha\Omega + C)B + \Omega f A.$$

$$N_2 = n_0 + \alpha E + (\alpha\Omega + C)D + \Omega f B.$$

$$N_1 = (2f\sqrt{\alpha_2} + \alpha\Omega^2)N + \Omega^2 f P)C_1 + N\Omega^2 f \alpha_2$$

$$N_0 = N\Omega^2 f C_2$$

où  $n_5, n_4, n_3, n_2, n_1$  et  $n_0$  sont les mêmes que dans le cas de la dispersion de l'écart avec la même excitation.

# V CALCUL DES DISPERSIONS ET DETERMINATION DES FONCTIONS DE TRANSFERT OPTIMUM DU S.V.

## 5.1 caractéristiques du système passif :-

dans cette étude de vibro-isolation on a pris comme exemple de véhicule un camion du type C230 SONACOME dont les caractéristiques sont :-

La masse supporté par la suspension :  $M = 3192,5 \text{ Kg}$ .

La suspension est composée :

d'un amortisseur Amortex dont le coef. d'amortissem<sup>t</sup> :  $\alpha = 67787,31 \text{ Kg/A}$

d'un ressort à lames de coef. de raideur :  $c = 339627 \text{ Kg/A}^2$ .

module de la fonction de transfert du système passif :-

Soient  $S_{\ddot{x}_0}(\omega)$  la densité spectrale de la route c-à-d de l'excitation et  $S_{\ddot{x}_2}(\omega)$  La densité spectrale de l'excitation

agissant sur la carrosserie. on demontre que  $S_{\ddot{x}_2}(\omega)$  est lié

à  $S_{\ddot{x}_0}(\omega)$  par la relation : 
$$S_{\ddot{x}_2}(\omega) = \left| \frac{H_{\ddot{x}_2/\ddot{x}_0}(j\omega)}{\ddot{x}_0} \right|^2 S_{\ddot{x}_0}(\omega).$$

où

$$\left| \frac{H_{\ddot{x}_2/\ddot{x}_0}(j\omega)}{\ddot{x}_0} \right|^2 = \frac{c^2 + (\alpha\omega)^2}{(c - M\omega^2)^2 + (\alpha\omega)^2}$$

## 5.2 caractéristiques du système dynamique :-

le modele dynamique d'un homme operateur avec son fauteuil a pour caractéristiques :-

La masse  $m_1 = 80,862 \text{ Kg}$ .

La raideur  $c_2 = 7961,05 \text{ kg/A}^2$

La constante d'amortissement  $\alpha_1 = 141,688 \text{ kg/A}$   
pour système dynamique on a eu un système de deux  
équations non-linéaires paramétrés au paragraphe 4.1.

$$B^2 - 2\alpha_1\sqrt{\lambda}D - (m_1^2 + 2c_1^2) = 0$$

$$2Bc_1 - D^2 - (2m_1c_1 - \alpha_1^2) = 0$$

en remplaçant  $m_1$ ,  $c_1$  et  $\alpha_1$  par des valeurs on obtient:-

$$B^2 - 2 \cdot 141,688\sqrt{\lambda}D - ((80,862)^2 + 2(7961,05)^2) = 0 \quad (1)$$

$$2 \cdot 7961,05 B - D^2 - (2 \cdot 80,862 \cdot 7961,05 - (141,688)^2) = 0 \quad (2)$$

de (2) on obtient:-

$$B = \frac{D^2 + 1267417,4}{15922,1} \quad (3)$$

en remplaçant (3) dans (1) on obtient:-

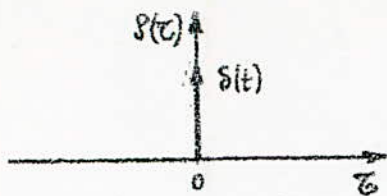
$$D^4 + 2534834,8 D^2 - 7,18395 \cdot 10^{10} \sqrt{\lambda} D - 1,60672 \cdot 10^{16} \lambda - 5,129 \cdot 10^{10} = 0.$$

un sous-programme sera élaboré ultérieurement pour la  
résolution de cette équation non-linéaire paramétré. par  
conséquent on obtient d'après (3) les valeurs de B pour différentes  
valeurs de  $\lambda$ .

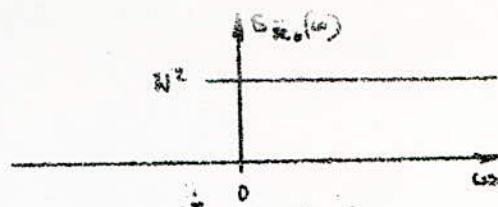
### 5.3. formes d'excitations:-

a) bruit blanc:-

le bruit blanc dont la fonction de corrélation est une  
impulsion de Dirac  $S(\tau) = N^2 \delta(\tau)$  et la densité spectrale  
 $S_{\ddot{x}_0}(\omega) = N^2 = \text{constante}$ , est appliqué à notre système dans le  
but de le tester, de découvrir ces caractéristiques.



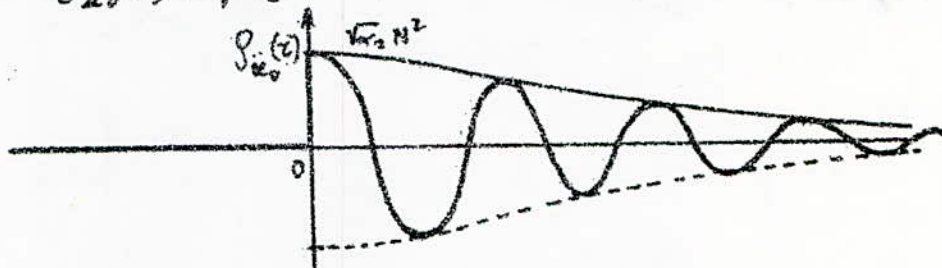
fonction de corrélation.



densité spectrale.

b) La deuxième excitation qu'on a appliqué à notre système provient de l'influence des routes sur les corps, qui peut être approchée avec un degré de précision suffisante par des fonctions de corrélation de la forme :-

$$P_{\ddot{x}_0}(t) = \sqrt{\alpha_2} N^2 e^{-\sqrt{\alpha_2} |t|} \cos \beta t.$$



graphe de la fonction de corrélation.

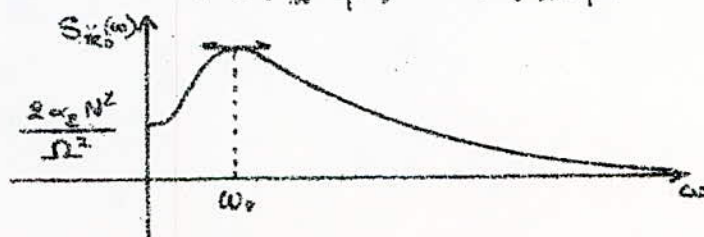
où  $\sqrt{\alpha_2}$  et  $\beta$  sont des paramètres d'excitations dépendant du type de route et de la vitesse du mouvement.

la densité spectrale correspondante est :-

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = 2 \alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - \sigma^2}{(\Omega^2 + \sigma^2)^2 - 4 \alpha_2 \sigma^2}$$

avec  $\Omega^2 = \alpha_2 + \beta^2$ .

$$S_{\ddot{x}_0}(\omega) = \frac{2 \alpha_2 N^2 (\alpha_2 + \beta^2 + \omega^2)}{\omega^4 + 2(\alpha_2 - \beta^2) \omega^2 + (\alpha_2 + \beta^2)^2}$$



où  $\omega_0^2 = -\Omega^2 + 2\Omega\sqrt{\Omega^2 - \alpha_2}$  avec  $\Omega^2 > \alpha_2$

- d'après le graphe de la densité spectrale de l'excitation sur la carrosserie en fonction de la pulsation mentionné en [5] page 208 élaboré après traitement statistique des résultats de mesures des micro-profils d'une route en pavé sur laquelle se déplaçant un véhicule à une vitesse de 70 km/h. on tire les caractéristiques suivantes:-

$$S_{\ddot{u}_2}(\omega) = (0,17)^2 \quad \text{pour } \omega = 0$$

$$S_{\ddot{u}_2}(\omega) = (0,65)^2 \quad \text{pour } \omega = \omega_0 = 1,5 \text{ Hz.}$$

de plus on a :- 
$$S_{\ddot{u}_0}(\omega) = S_{\ddot{u}_2}(\omega) \left| \frac{H_{\ddot{u}_2}(j\omega)}{\ddot{u}_0} \right|^2$$

donc

$$S_{\ddot{u}_0}(0) = \frac{(0,17)^2}{1} = 0,0289 = \frac{2\alpha_2 N^2}{\Omega^2}$$

$$S_{\ddot{u}_0}(1,5) = \frac{(0,65)^2}{1,04} = 0,40625 = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 + 2,25}{(2,25)^2 - 2,25(2\Omega^2 - 4\alpha_2) + \Omega^2}$$

et 
$$-\Omega^2 + 2\Omega\sqrt{\Omega^2 - \alpha_2} = (1,5)^2 = 2,25$$

de ces 3 équations à 3 inconnues on trouve après un calcul :

$$\alpha_2 = 0,082774 \text{ [Hz]}^2 \quad \Omega = 1,52792 \text{ [Hz]}$$

et 
$$N^2 = 0,40267 \text{ [m}^2/\text{s}^3]$$

#### 5.4 Calcul des dispersions de l'écart et de l'accélération :-

pour le calcul des dispersions de l'écart et de l'accélération et la détermination des fonctions de transfert optimum, on établit quatre programmes FORTRAN dans lesquelles on utilise les notations suivantes :-

$W = M$	$A = \alpha$	$X_1 = A$
$W_1 = m_1$	$A_1 = \alpha_1$	$X_2 = B$
$C = C$	$A_2 = \alpha_2$	$X_3 = D$
$C_1 = C_1$		$X_4 = E$

pour le multiplicateur de Lagrange on pose :-

$$\lambda = \lambda_0 \frac{\rho}{1 - \rho} \quad \text{avec } \lambda_0 = 1 [s^4]$$

$$\text{où } \rho \in [0, 1] \quad ; \quad \lambda \in ]-\infty, +\infty[$$

$$P = \lambda \quad R \text{ ou } r = \rho \quad z = 0$$

\*\*\*\*\* programme pour le calcul des dispersions de  
 l'ecart et de l'acceleration d'un corps  
 rigide avec excitation bruit blanc de  
 densite spectrale :  $S(s)=N**2$

```

REAL N3,N2,N1,N0
READ *,W,A,C
WRITE(6,10) W,A,C
10 FORMAT(2X,F6.1,1X,F8.2,1X,F8.1)
WRITE(1,*), 'r , dispersions de l'ecart et de l'acceleration '
WRITE(1,*), 'valeurs de N3 , N2 , N1 , N0 '
DO 40 R=0.1,0.9,0.1
P=R/(1-R)
K=2
X1=1
X2=(SQRT(2.))*P**(0.25)
T1=(SQRT(2.))*P**(0.25)*A*W+(SQRT(2.))*P**(0.75)*A*C
T2=T1+(SQRT(P))*(A**2)+P*(C**2)+W**2
T3=-(SQRT(2.))*P**(0.25)*(W**3)-(P**(0.25))*(W**2)*A
T4=-(SQRT(2.))*P**(0.25)*(W**2)*A-(P**(0.25))*W*(A**2)
T5=T4+(SQRT(P))*C*(W**2)-(W**3)
X3=T3/T2
X4=T5/T2
D0=C
D1=K**(0.5)*P**(0.25)*C+A
D2=P**(0.5)*C+K**(0.5)*P**(0.25)*A+W
D3=P**(0.5)*A+K**(0.5)*P**(0.25)*W
D4=P**(0.5)*W
D=2.*D0*D4*(-D0*D3**2-D1**2*D4+D1*D2*D3)
C1=X2*W+X3-P**(0.5)*A
C0=W*X1+X2*A+X4-P**(0.5)*C-K**(0.5)*P**(0.25)*A
H1=C1**2*D0*D3*D4
H2=H1+C0**2*(-D1*D4**2+D2*D3*D4)
Z1=H2/(D*P)
C2=X1*W+X2*A+X4
C3=X2*W+X3
C4=A*X1+X2*C
C5=C*X1
H3=C3**2*(-D0**2*D3+D0*D1*D2)
H4=H3+D0*D1*D4*(C2**2-2.*C4*C3)
H5=H4+D0*D3*D4*(C2**2-2.*C5*C2)
H6=H5+C5**2*(-D1*D4**2+D2*D3*D4)
Z2=H6/D
WRITE(1,*), '*****'
WRITE(1,*), R,Z1,Z2
WRITE(1,*), '
WRITE(1,*), C3,C2,C4,C5
40 CONTINUE
STOP
END

```

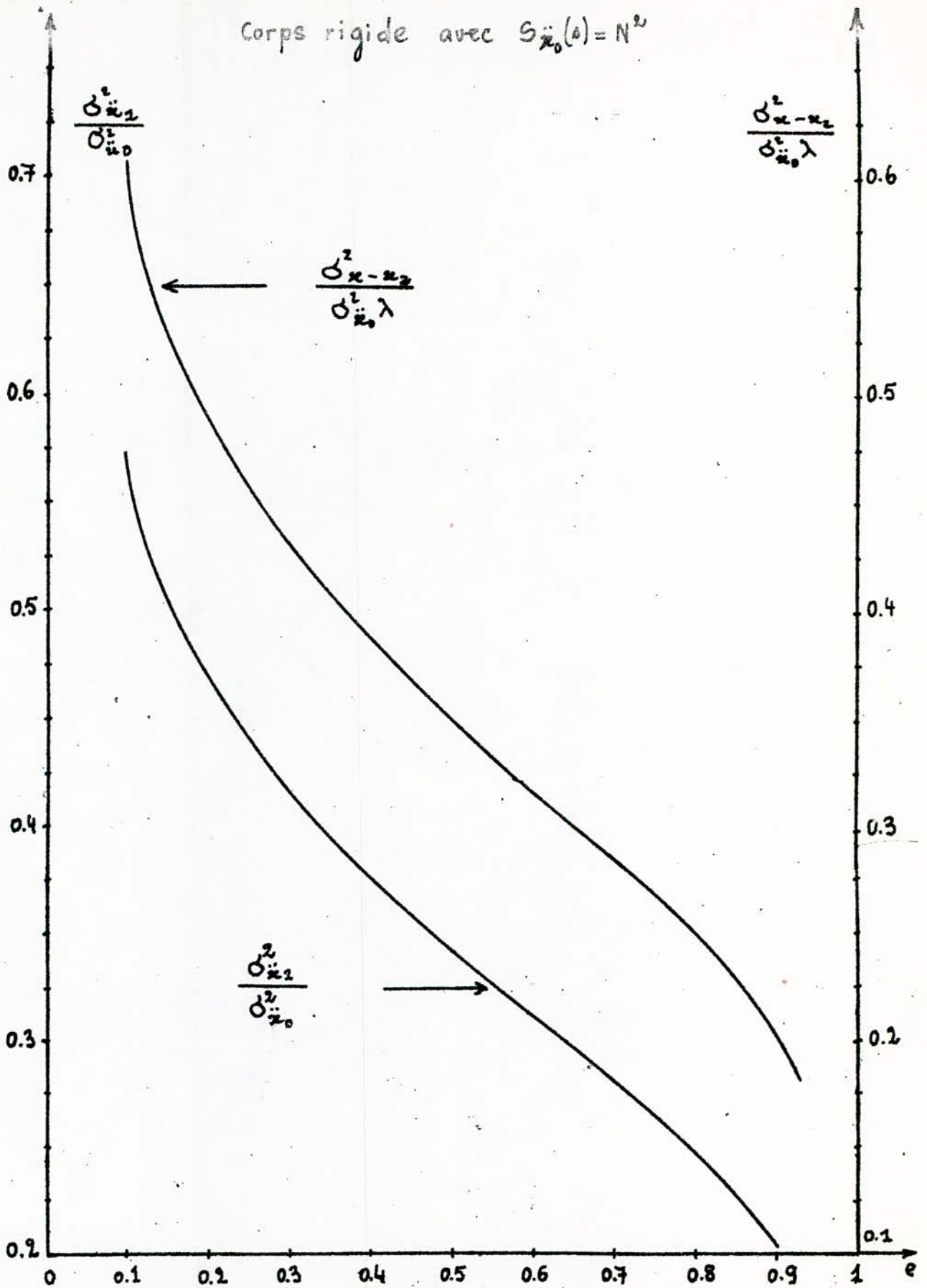


\*\* r , dispersions de l ecart et de l acceleration \*\*  
 \*\*\*\*\* valeurs de N3 , N2 , N1 , N0 \*\*\*\*\*

0.1000000	0.5950597	0.5667470	
2586.212	58155.37	345085.6	339627.0
0.2000000	0.4910805	0.4716001	
3180.346	70755.38	407408.3	339627.0
0.3000000	0.4313571	0.4170318	
3644.493	80602.20	456399.4	339627.0
0.4000000	0.3874742	0.3768953	
4073.308	89701.23	501785.9	339627.0
0.5000000	0.3509175	0.3433596	
4510.055	98969.81	548086.4	339627.0
0.6000000	0.3176517	0.3127032	
4992.878	109217.2	599326.3	339627.0
0.7000000	0.2848533	0.2822887	
5577.382	121623.8	661405.3	339627.0
0.8000001	0.2492703	0.2490074	
6383.150	138728.1	747035.4	339627.0
0.9000001	0.2037862	0.2059022	
7818.953	169208.5	899694.4	339627.0

[E0B]

Corps rigide avec  $S_{\ddot{x}_0}(s) = N^2$



\*\*\*\*programme pour le calcul des dispersions de l'ecart  
 et de l'acceleration d'un corps rigide avec  
 excitation de densite spectrale :

$$S(s)=2.A2.N**2.(Q**2-s**2)/((Q**2+s**2)**2-4.A2.s**2)$$

```

READ*,W,A,C,Q,A2
WRITE(1,*)W,A,C,Q,A2
S3=(-A+SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
S4=(-A-SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
WRITE(1,*),' ___ r ___ valeurs des dispersions de l'ecart ___'
WRITE(1,*),' _____ et de l'acceleration _____'
WRITE(2,*),' _____ valeurs de N5,N4,N3,N2,N1,N0 _____'
DO 40 R=0.1,0.9,0.05
  P=R/(1-R)
  G=1/Q
  H=(SQRT(2.)*Q*Q*(P**(0.25))+Q-2.*SQRT(A2))/(Q**3)
  U1=(Q-SQRT(A2))*(C-A*SQRT(A2))-A*(Q*Q-A2)
  U11=(Q-SQRT(A2))*A*SQRT(Q*Q-A2)+(C-A*SQRT(A2))*SQRT(Q*Q-A2)
  U2=W*(2.*A2-Q*Q)-A*SQRT(A2)+C
  U22=A*SQRT(Q*Q-A2)-2.*W*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)
  U3=SQRT(P)*(2.*A2-Q*Q)+(P**(0.25))*SQRT(2.*A2)+1
  U33=2.*SQRT(P)*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)+(P**(0.25))*SQRT(2.*Q*Q-2.*A2)
  U4=U2*U3+U33*U22
  U44=-U2*U33+U22*U3
  UZ1=-2.*U44*SQRT(Q*Q-A2)
  UZ2=2.*U4*SQRT(Q*Q-A2)
  UZ3=UZ1*(2.*A2-Q*Q)+UZ2*(2.*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2))
  UZ4=UZ2*(2.*A2-Q*Q)-UZ1*(2.*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2))
  U5=2.*(U1*UZ3+U11*UZ4)/(UZ3**2+UZ4**2)
  U6=2.*SQRT(Q*Q-A2)*(UZ3*U11-UZ4*U1)/(UZ3**2+UZ4**2)
  U7=U5*SQRT(A2)-U6
  F1=(Q+S3)*(C+A*S3)
  F2=S3*S3*(S3*S3+2.0*SQRT(A2)*S3+Q*Q)
  F22=P**(0.25)
  F3=F2*(SQRT(P)*S3*S3-SQRT(2.0)*F22*S3+1)
  F4=F3*(S3-S4)
  F5=F1/F4
  F6=(Q+S4)*(C+A*S4)
  F7=S4*S4*(S4*S4+2.0*SQRT(A2)*S4+Q*Q)
  F8=F7*(SQRT(P)*S4*S4-SQRT(2.0)*F22*S4+1)
  F9=F8*(S4-S3)
  F10=F6/F9
  E3=F5+F10
  E4=(E3+(F5-F10)*SQRT(A*A-4.0*W*C))/(2.*W)

```

$D0=Q*Q*C$   
 $D1=2.*C*SQRT(A2)+A*Q*Q+SQRT(2.)*Q*Q*C*F22$   
 $D2=C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q+SQRT(2.)*(2.*C*SQRT(A2)+A*Q*Q)*F22+$   
 $*Q*Q*C*SQRT(P)$   
 $D3=2.*SQRT(A2)*W+A+SQRT(2.)*F22*(C+2.*A*SQRT(A2)+$   
 $*W*Q*Q)+(2.*C*SQRT(A2)+A*Q*Q)*SQRT(P)$   
 $D4=SQRT(2.)*F22*(2.*SQRT(A2)*W+A)+$   
 $*(C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)*SQRT(P)+W$   
 $D5=SQRT(2.)*W*F22+SQRT(P)*(2.0*SQRT(A2)*W+A)$   
 $D6=W*SQRT(P)$   
 $Y1=-D0*D1*D5+D0*D3*D3+D1*D1*D4-D1*D2*D3$   
 $Y2=D0*D3*D5+D1*D1*D6-D1*D2*D5$   
 $Y3=D0*D5*D5+D1*D3*D6-D1*D4*D5$   
 $Y4=(D2*Y3-D4*Y2+D6*Y1)/D0$   
 $Y5=(D2*Y4-D4*Y3+D6*Y2)/D0$   
 $Y0=(D4*Y1-D2*Y2+D0*Y3)/D6$   
 $DELTA=D0*(D1*Y5-D3*Y4+D5*Y3)$   
 $T3=H*W+U5*W+E3$   
 $TT5=E4-A*SQRT(P)$   
 $T2=W*G+H*(2.*SQRT(A2)*W+A)+U5*A+U7*W+2.*E3*SQRT(A2)+TT5$   
 $T1=G*(2.*SQRT(A2)*W+A)+H*(C+2.*A*SQRT(A2)+H*Q*Q)+U5*C+U7*A+$   
 $*E3*Q*Q+2.*E4*SQRT(A2)-SQRT(P)*(Q*A+C)-SQRT(2.)*F22*A$   
 $T0=G*(C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)+H*(2.*C*SQRT(A2)+A*Q*Q)+$   
 $*E4*Q*Q+U7*C-SQRT(P)*Q*C-SQRT(2.)*F22*(Q*A+C)-A$   
 $WW=DELTA$   
 $Z11=(T3*T3)*(Y2/WW)+(T2*T2-2.*T1*T3)*(Y3/WW)$   
 $Z22=(T1*T1)*(Y4/WW)-(2.*T0*T2)*(Y4/WW)$   
 $Z23=(T0*T0)*(Y5/WW)$   
 $Z2=SQRT(A2)*(Z11+Z22+Z23)$   
 $T4=H*W+U5*W+E3$   
 $T5=W*G+H*(2.*SQRT(A2)*W+A)+U5*A+U7*W+2.*E3*SQRT(A2)+E4$   
 $T6=G*(2.*SQRT(A2)*W+A)+H*(C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)+U5*C+U7*A+$   
 $1E3*Q*Q+2.0*E4*SQRT(A2)$   
 $T7=G*(C+2.0*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)+H*(2.*C*SQRT(A2)+A*Q*Q)+E4*Q*Q+U7*$   
 $T8=G*(2.*C*SQRT(A2)+A*Q*Q)+C*Q*Q$   
 $T9=Q*C$   
 $T39=2.0*T9*T5$   
 $T38=2.0*T8*T6$   
 $T37=T7*T7$   
 $T73=Y3/DELTA$   
 $TE=Y0/DELTA$   
 $TS=Y1/DELTA$   
 $Z33=T4*T4*TE+(T5*T5-(2.*T6)*T4)*TS$   
 $TF=Y2/DELTA$

```

Z34=T6*T6*TF-((2.*T7)*T5-(2.*T8)*T4)*TF
Z44=(T37*T73-T38*T73+T39*T73)+(T9*T9*Y5)/DELTA
Z55=((T8*T8-(2.*T9)*T7)*Y4)/DELTA
Z4=SQRT(A2)*(Z33+Z34+Z44+Z55)
WRITE(1,*), '*****'
WRITE(1,*), 'r=', R, Z2, Z4
WRITE(2,*), '*****'
WRITE(2,*), 'r=', R
WRITE(2,*), '_____/'
WRITE(2,*), 'N5=', T4, 'N4=', T5, 'N3=', T6
WRITE(2,*), '_____/'
WRITE(2,*), 'N2=', T7, 'N2=', T8, 'N0=', T9
40 CONTINUE
STOP
END

```

[EOB]

3192.500 67781.31 339627.0 1.527920 8.3769999E-02

\_\_ r \_\_ valeurs des dispersions de l ecart \_\_

et de l acceleration

```
*****
r= 5.0000001E-02 3.8507641E-03 1.380735
*****
r= 0.1000000 1.1330590E-02 0.9921904
*****
r= 0.1500000 2.1257341E-02 0.7962932
*****
r= 0.2000000 3.3259433E-02 0.6737968
*****
r= 0.2500000 4.7189333E-02 0.568294
*****
r= 0.3000000 6.3040383E-02 0.5228215
*****
r= 0.3500000 8.0921002E-02 0.4709766
*****
r= 0.4000000 0.1010539 0.4279251
*****
r= 0.4500000 0.1237913 0.3910007
*****
r= 0.5000001 0.1496532 0.3584630
*****
r= 0.5500001 0.1793951 0.3291952
*****
r= 0.6000001 0.2141289 0.3020390
*****
r= 0.6500001 0.2555405 0.2765595
*****
r= 0.7000001 0.3063089 0.2520553
*****
r= 0.7500001 0.3709865 0.2279294
*****
r= 0.8000001 0.4580654 0.2034931
*****
r= 0.8500001 0.5657518 0.1777805
*****
r= 0.9000002 0.68030205 0.1490570
*****
r= 0.9500002 1.317845 0.1128202
*****
```

[E08]

## valeurs de N5,N4,N3,N2,N1,N0

\*\*\*\*\*  
r= 0.1000000

N5= 1440.268 N4= 34093.12 N3= 285391.4

N2= 533827.9 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.1500000

N5= 1790.346 N4= 41850.39 N3= 279946.9

N2= 578246.1 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.2000000

N5= 2079.674 N4= 48216.03 N3= 315820.1

N2= 610272.4 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.2500000

N5= 2332.125 N4= 53743.96 N3= 346575.9

N2= 635642.0 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.3000000

N5= 2560.798 N4= 58734.12 N3= 374085.9

N2= 657050.5 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.3500000

N5= 2774.009 N4= 63374.98 N3= 393497.6

N2= 676000.4 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.4000000

N5= 2977.673 N4= 67799.52 N3= 423603.1

N2= 693441.0 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*

r= 0.4500000

N5= 3176.474 N4= 72112.10 N3= 447012.3

N2= 710044.0 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.5000001

N5= 3374.547 N4= 76404.28 N3= 470250.2

N2= 726343.4 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.5500001

N5= 3575.984 N4= 80766.02 N3= 493825.0

N2= 742822.3 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.6000001

N5= 3785.320 N4= 85296.55 N3= 518290.8

N2= 742822.3 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.6000001

N5= 3785.320 N4= 85296.55 N3= 518290.8

N2= 759981.2 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.6500001

N5= 4008.149 N4= 90118.00 N3= 544323.8

N2= 778411.6 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.7000001

N5= 4252.126 N4= 95397.02 N3= 572843.0

N2= 798907.0 N2= 1025107. N0= 518922.9

\*\*\*\*\*  
r= 0.7500001



N5= 4528.816 N4= 101385.2 N3= 605233.1

N2= 822657.5 N2= 1025107. N0= 518922.9  
\*\*\*\*\*  
r= 0.8000001

N5= 4857.699 N4= 108506.3 N3= 643824.9

N2= 851675.8 N2= 1025107. N0= 518922.9  
\*\*\*\*\*  
r= 0.8500001

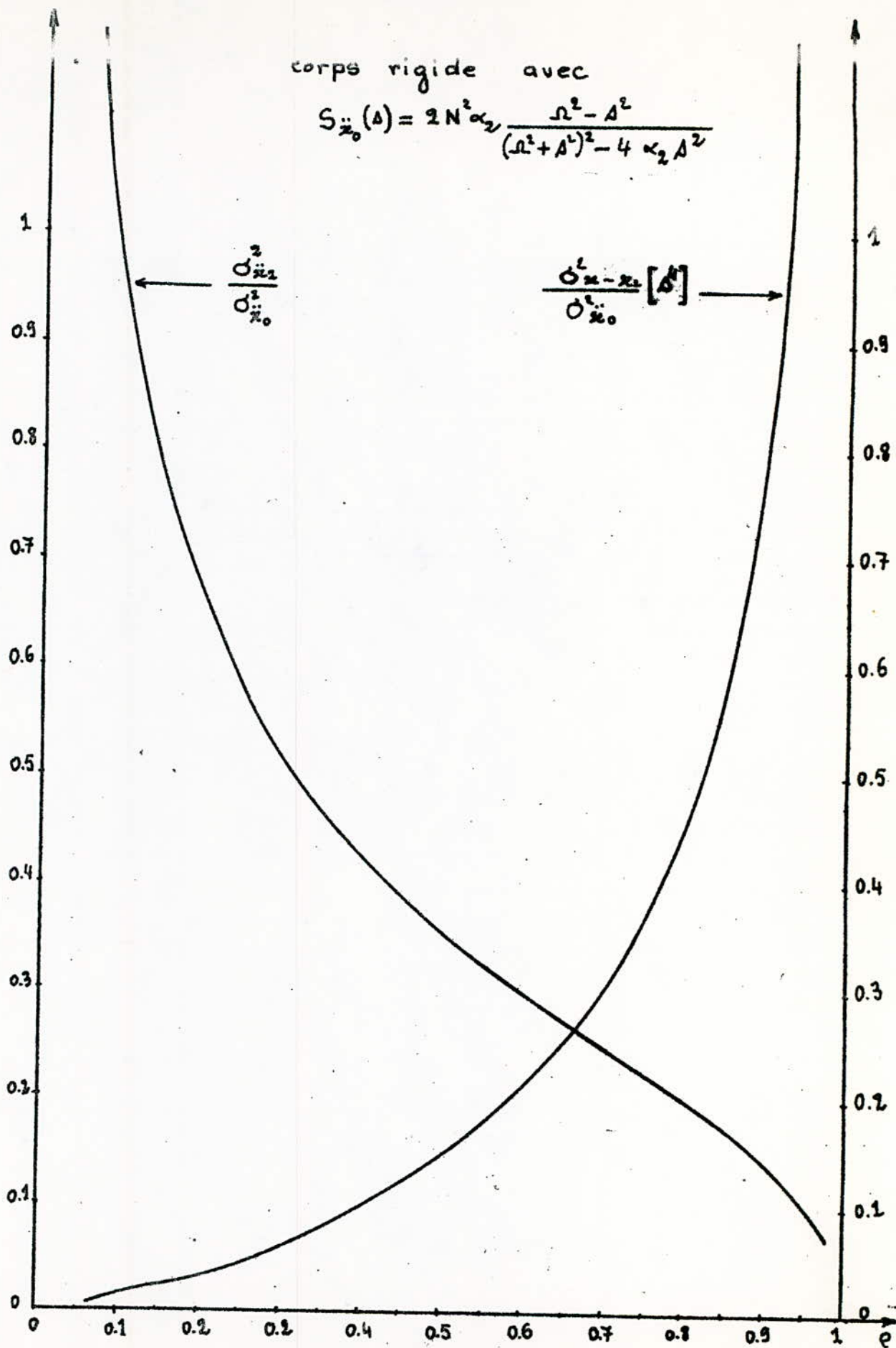
N5= 5276.444 N4= 117579.7 N3= 693129.9

N2= 889886.7 N2= 1025107. N0= 518922.9  
\*\*\*\*\*

[EOB]

corps rigide avec

$$S_{\ddot{x}_0}(\Delta) = 2N^2\alpha_2 \frac{\Omega^2 - \Delta^2}{(\Omega^2 + \Delta^2)^2 - 4\alpha_2\Delta^2}$$



\*\*\* programme pour le calcul des dispersions de l'ecart  
 et de l'acceleration d'un systeme dynamique avec  
 excitation bruit blanc \*\*\*

```

REAL K1,K2,K3
REAL N5,N4,N3,N2,N1,N0
READ*,W,A,C,W1,A1,C1
WRITE(6,20)W,A,C,W1,A1,C1
20 FORMAT(2X,F6.1,1X,F8.2,1X,F8.1/2X,F7.4,1X,F7.3,1X,F7.2)
PRINT*, '***** valeurs de A , B , D , E *****'
PRINT*, ' dispersions de l'ecart et l'acceleration '
PRINT*, '***valeus de N5 , N4 , N3 , N2 , N1 , N0***'
DO 50 R=0.1,0.9,0.1
P=R/(1-R)
X1=A1*SQRT(P)
XN=1.0
10 AN=2534834.8
PN=7.18395E10*SQRT(P)
CN=1.60672E16*P+5.129E10
XP=-AN*(XN**2)+EN*XN+CN
X3=XP**(0.25)
Y=ABS(X3-XN)

IF(Y.LT.0.00000000001) GO TO 85
XN=X3
GO TO 10
85 RS=1267417.4
RT=15922.1
X2=((X3**2)+RS)/RT
X4=C1
PRINT*, '*****'
PRINT*, X1, X2, X3, X4
30 FORMAT(2X, 4(F12.5))
F=1.0
G=(X3-A1)/C1
S3=(A+SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
S4=(-A-SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
H1=(A*S3+(W1*S3**2-A1*S3+C1)
H2=S3**2*(...)
H3=H2*(-X1*S3**3+Y2*S3**2-X3*S3+X4)
H4=H1/H3
U1=(A*S4+C)*(W1*S4**2-A1*S4+C1)
U2=S4**2*(S4-S3)
U3=U2*(-X1*S4**3+X2*S4**2-X3*S4+X4)
U4=U1/U3

```

```

H5=H4+U4
U5=(H5+(H4-U4)*SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
D5=X1*W
D4=X1*A+X2*W
D3=X1*C+X2*A+X3*W
D2=X3*A+X4*W+X2*C
D1=X3*C+X4*A
D0=X4*C
Y1=-D0*D3+D1*D2
YT=-((D0*D3)/D5)*1E-28+((D1*D2)/D5)*1E-28
Y2=-D0*D5+D1*D4
YZ=(-D0*1E-28)+((D1*D4)/D5)*1E-28
Y0=D3*YT
Y10=-((D1*YZ)/D5)
Y3=D2*(-D5+(D1*D4)/D0)-D4*(-D3+(D1*D2)/D0)
Y4=D2*(Y3/D0)-D4*(Y2/D0)
DELTA=D0*(D1*(Y4*1E-28)-D3*(Y3*1E-28)+D5*(Y2*1E-28))
T0=(W*F+A*G+U5)*C1
T1=T0+(F*A+G*C)*A1
T2=T1+F*C*W1-X2*C-X3*A
T3=(G*W+H5)*C1+(W*F+A*G+U5)*A1
T4=T3+(F*A+G*C)*W1-X1*C-X2*A

T5=(G*W+H5)*A1-X1*A
T6=T5+(W*F+A*G+U5)*W1
T7=(G*W+H5)*W1
Z1=T7**2*(Y1*1E-28)+(T6**2-2.0*T4*T7)*(Y2*1E-28)
Z2=T4*(Y3*1E-28)*T4
ZT=(-2.0*T2*T6)*(Y3*1E-28)
ZR=T2*T2*(Y4*1E-28)
Z3=Z1+Z2+ZT+ZR
Z4=(Z3/(DELTA*P))
T8=(G*W+H5)*A1
T9=(G*W+H5)*C1+(W*F+A*G+U5)*A1
T10=(W*F+A*G+U5)*C1+(F*A+G*C)*A1
T11=(F*A+G*C)*C1+F*C*A1
T12=C*C1
Z55=T8**2*(Y0/DELTA)+T8**2*(Y10/DELTA)
Z5=((T9**2-2.*T10*T8)*(Y1/DELTA))*1E-28+Z55
Z6=(T10**2-2.*T11*T9+2.*T12*T8)*((Y2*1E-28)/DELTA)
Z7=Z6+(T11**2-2.*T12*T10)*((Y3*1E-28)/DELTA)
Z8=(T12*T12)*((Y4*1E-28)/DELTA)
Z9=Z7+Z8+Z5
PRINT*,
PRINT*,R,Z4,Z9

```

```
K1=G*W+H5
K2=F*W+A*G+U5
K3=F*A+G*C
N5=K1*W1
N4=K1*A1+K2*W1
N3=K2*A1+K3*W1+K1*C1
N2=K2*C1+K3*A1+F*C*W1
N1=K3*C1+F*C*A1
N0=F*C*C1
PRINT*, '
PRINT*,N5,N4,N3,N2
PRINT*,N1,N0
.50 CONTINUE
STOP
END
```

```

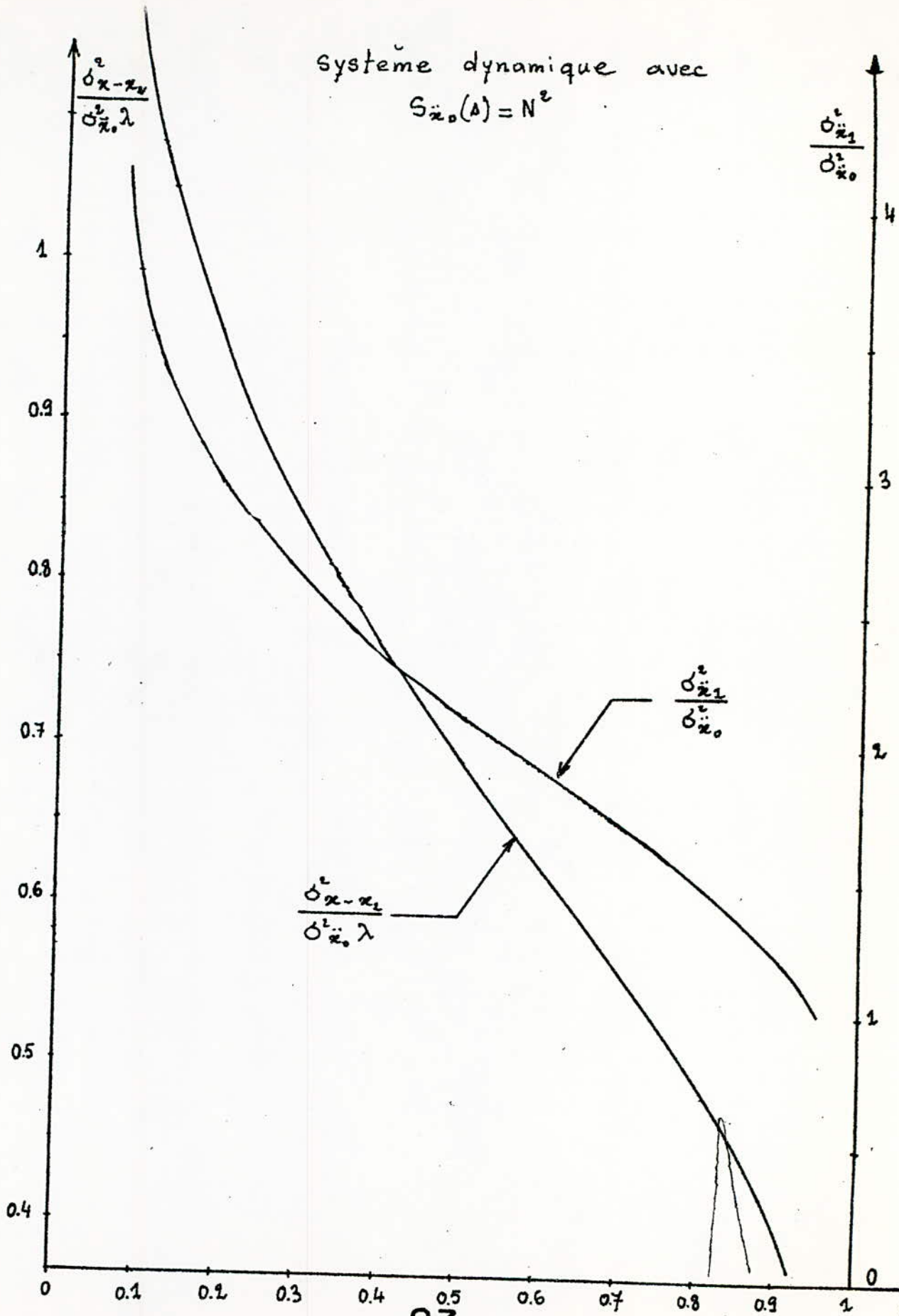
***** valeurs de A , B , D , E *****
*      dispersions de l ecart et l acceleration      *
*      valeus de N5 , N4 , N3 , N2 , N1 , N0      *
*****
47.22934      2768.872      6543.611      7961.050
-----
r= 0.1000000      1.135711      3.652020
-----
206629.9      5016266.      5.6063772E+07
5.3398074E+08  2.7619973E+09  2.7037875E+09
*****
70.84400      4121.622      8022.310      7961.050
-----
r= 0.2000000      0.9525698      2.988475
-----
254841.7      6122253.      6.7701248E+07
6.4348877E+08  3.2642033E+09  2.7037875E+09
*****
92.75657      5373.245      9180.736      7961.050
-----
r= 0.3000000      0.8429071      2.614307
-----
292544.5      6987589.      7.6809856E+07
7.2918106E+08  3.6576361E+09  2.7037875E+09
*****
115.6878      6680.615      10251.93      7961.050
-----
r= 0.4000000      0.7606809      2.342338
-----
327075.1      7787247.      8.5228488E+07
8.0837555E+08  4.0214413E+09  2.7037875E+09
*****
141.6880      8160.825      11343.28      7961.050
-----
r= 0.5000000      0.6912743      2.117471
-----
362838.8      8601625.      9.3802872E+07
8.8903194E+08  4.3920952E+09  2.7037875E+09
*****
173.5317      9971.429      12549.85      7961.050
-----
r= 0.6000000      0.6274861      1.914021
-----
402027.5      9501705.      1.0328014E+08

```

9.7817946E+08	4.8018765E+09	2.7037875E+09	
*****	*****	*****	*****
216.4320	12407.80	14010.38	7961.050
r = 0.7000000	0.5640782	1.714380	
449446.6	1.0590984E+07	1.1475009E+08	
1.0860696E+09	5.2979149E+09	2.7037875E+09	
*****	*****	*****	*****
283.3761	16204.95	16023.40	7961.050
r = 0.8000001	0.4947668	1.498683	
514780.8	1.2092007E+07	1.3055614E+08	
1.2347457E+09	5.9815900E+09	2.7037875E+09	
*****	*****	*****	*****
27.8640	24029.76	19609.21	7961.050
r = 0.9000001	0.4055088	1.224036	
631123.4	1.4765291E+07	1.5870715E+08	
1.4995411E+09	7.1994281E+09	2.7037875E+09	
*****	*****	*****	*****

[0B]

Systeme dynamique avec  
 $S_{\ddot{x}_0}(\Delta) = N^e$





```

***programme pour le calcul des dispersions de l'ecart
et de l'accelerations d'un systeme dynamique avec
l'excitation de densite spectrale :
S(s)=2.A2.N**2(Q**2-s**2)/((Q*Q+s*s)**2-4*A2*s**2) ***
REAL N7,N6,N5,N4,N3,N2,N1,N0
READ*,W,A,C,W1,A1,C1,Q,A2
WRITE(1,*),'***** valeurs de A , B , D , E *****'
WRITE(1,*),' dispersions de l'ecart et de l'acceleration '
PRINT*, ' *** valeurs de N7,N6,N5,N4,N3,N2,N1,N0 ***'
DO 50 R=0.05,0.95,0.05
    P=R/(1-R)
    S3=(-A+SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
    S4=(-A-SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)
    X1=A1*SQRT(P)
    XN=1
10 AN=2534834.8
    BN=7.18395E10*SQRT(P)
    CN=1.60672E16*P+5.129E10
    XP=-AN*(XN**2)+BN*XN+CN
    X3=XP**(.25)
    Y=ABS(X3-XN)
    IF(Y.LT.0.00000000001) GO TO 75

    XN=X3
    GO TO 10
75 RS=1267417.4
    RT=15922.1
    X2=((X3**2)+RS)/RT
    X4=C1
    WRITE(1,*),'*****'
    WRITE(1,*)X1,X2,X3,X4
    WRITE(1,*),' _____'
    G=1/Q
    H1=(C1/Q)-A1/(Q*C1)+X3/(Q*C1)-2.*SQRT(A2)/(Q**3)
    H2=(Q-SQRT(A2))*(C-A*SQRT(A2))-A*(Q*Q-A2)
    H11=(Q-SQRT(A2))*A*SQRT(Q*Q-A2)+(C-A*SQRT(A2))*SQRT(Q*Q-A2)
    H22=W1*(2.*A2-Q*Q)+A1*SQRT(A2)+C1
    H22=2.*W1*SQRT(A2*Q*Q-A2**2)-A1*SQRT(Q*Q-A2)
    H3=H1*H2+H11*H22
    H33=H2*H11-H1*H22
    H4=W*(2.*A2-Q*Q)-A*SQRT(A2)+C
    H44=A*SQRT(Q*Q-A2)-2.*W*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)
    H5=-((2.*A-Q*Q)*SQRT(A2)+2.*SQRT((Q*Q-A2)*(A2*Q*Q-A2*A2)))
    H55=2.*SQRT((A2*Q)**2-A2**3)+(2.*A-Q*Q)*SQRT(Q*Q-A2)
    H6=-X1*H5+X2*(2.*A-Q*Q)+X3*SQRT(A2)+X4

```

$H66=X1*H55+X2*2.*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)+X3*SQRT(Q*Q-A2)$   
 $H7=H4*H6+H44*H66$   
 $H77=H6*H44-H4*H66$   
 $H8=-2.*H77*SQRT(Q*Q-A2)$   
 $H88=2.*H7*SQRT(Q*Q-A2)$   
 $H9=(2.*A^(-Q*Q))*H8+2.*H99*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)$   
 $H99=H88*(2.*A-Q*Q)-H8*2.*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)$   
 $TT=(H9*1E-20)*H9+(H99*1E-20)*H99$   
 $B1=2.*(((H9*H3)/TT)*1E-20+((H33*H99)/TT)*1E-20)$   
 $B12=2.*(((H33*H9)/TT)*1E-20-((H3*H99)/TT)*1E-20)*SQRT(Q*Q-A2)$   
 $B2=B1*SQRT(A2)-B12$   
 $U1=(W1*S3*S3-A1*S3+C1)*(Q+S3)*(A*S3+C)$   
 $U2=S3*S3*(S3*S3+2.*SQRT(A2)+Q*Q)$   
 $U3=U2*(-X1*(S3*S3)+X2*S3*S3-X3*S3+X4)*(S3-S4)$   
 $U4=U1/U3$   
 $U5=(W1*S4*S4-A1*S4+C1)*(Q+S4)*(A*S4+C)$   
 $U6=S4*S4*(S4*S4+2.*SQRT(A2)+Q*Q)$   
 $U7=U6*(-X1*(S4*S3)+X2*S4*S4-X3*S4+X4)*(S4-S3)$   
 $U8=U5/U7$   
 $U9=U4+U8$   
 $U10=(U9+(U4-U9)*SQRT(A*A-4.*W*C))/(2.*W)$   
 $D0=Q*Q*C*X4*B$   
 $D1=(2.*SQRT(A2)*C+A*Q*Q)*X4+X3*Q*Q*C$   
 $D2=(C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)*X4+(2.*SQRT(A2)*C+*A*Q*Q)*X3+Q*Q*C*X2$   
 $D3=(A+2.*0*SQRT(A2)*W)*X4+(C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)*X3+*(2.*SQRT(A2)*C+A*Q*Q)*X2+X1*Q*Q*C$   
 $D4=W*X4+(A+2.*SQRT(A2)*W)*X3+(C+2.*A*SQRT(A2)+*W*Q*Q)*X2+(2.*SQRT(A2)*C+A*Q*Q)*X1$   
 $D5=(A+2.*SQRT(A2)*W)*X2+X3*W+(C+2.*A*SQRT(A2)+W*Q*Q)*X1$   
 $D6=W*X2+X1*(A+2.*SQRT(A2)*W)$   
 $D7=X1*W$   
 $Y1=(-(D1*D4-D0*D5)*1E-30)*(D1*D4-D0*D5)+*((D0*D7-D1*D6+D2*D5-D3*D4)*1E-30)*(D0*D3-D1*D2)$   
 $Y2=(D0*D7-D1*D6)*((-D0*D5+D1*D4)*1E-30)+*(D0*D3-D1*D2)*((D2*D7-D3*D6)*1E-30)$   
 $Y3=(-(D0*D7-D1*D6)*1E-30)*(D0*D7-D1*D6)+*(D0*D3-D1*D2)*((D4*D7-D5*D6)*1E-30)$   
 $Y4=D2*(Y3/D0)-D4*(Y2/D0)+D6*(Y1/D0)$   
 $Y5=D2*(Y4/D0)-D4*(Y3/D0)+D6*(Y2/D0)$   
 $Y6=D2*(Y5/D0)-D4*(Y4/D0)+D6*(Y3/D0)$   
 $Y0=D5*(Y1/D7)-D3*(Y2/D7)+D1*(Y3/D7)$   
 $DEL=D0*(D1*Y6-D3*Y5+D5*Y4-D7*Y3)$   
 $T11=W*H+B1*W+U9$

```

T12=A+2.*(SQRT(A2)*W)
T13=C+2.*A*SQRT(A2)+Q*Q*W
T14=2.*SQRT(A2)*C+A*Q*Q
T15=A*Q+C
T0=(T13*G+T14*H+B2*C+U10*Q*Q)*C1+G*Q*Q*C*W1+
*(T14*G+Q*Q*C*H)*A1-A*X4-T15*X3-Q*C*X2
T1=(T13*H+T12*G+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*C1+
*(T13*G+T14*H+B2*C+U10*Q*Q)*A1+(T14*G+Q*Q*C*H)*W1-
* A*X3-T15*X2-Q*C*X1
BS=B2*C+U10*Q*Q+T14*H+T13*G
T2=(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*C1+
*(T12*G+T13*H+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*A1+
* BS*W1-A*X2-T15*X1
T3=T11*C1+(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*A1+
*(T12*G+T13*H+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*W1-X1*A
T4=T11*A1+(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*W1
T5=T11*W1
ZG=DEL*P
Z1=T5*(T5*(Y1/ZG))+T4*(T4*(Y2/ZG))-2.*T3*(T5*(Y2/ZG))
Z2=Z1+T3*(T3*(Y3/ZG))-2.*T2*(T4*(Y3/ZG))+2.*T1*(T5*(Y3/ZG))
Z3=Z2+T2*(T2*(Y4/ZG))-2.*T1*(T3*(Y4/ZG))+2.*T0*(T4*(Y4/ZG))
Z4=Z3+T1*(T1*(Y5/ZG))-2.*T0*(T2*(Y5/ZG))+T0*(T0*(Y6/ZG))

T12=A+2.*(SQRT(A2)*W)
T13=C+2.*A*SQRT(A2)+Q*Q*W
T14=2.*SQRT(A2)*C+A*Q*Q
T15=A*Q+C
T0=(T13*G+T14*H+B2*C+U10*Q*Q)*C1+G*Q*Q*C*W1+
*(T14*G+Q*Q*C*H)*A1-A*X4-T15*X3-Q*C*X2
T1=(T13*H+T12*G+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*C1+
*(T13*G+T14*H+B2*C+U10*Q*Q)*A1+(T14*G+Q*Q*C*H)*W1-
* A*X3-T15*X2-Q*C*X1
BS=B2*C+U10*Q*Q+T14*H+T13*G
T2=(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*C1+
*(T12*G+T13*H+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*A1+
* BS*W1-A*X2-T15*X1
T3=T11*C1+(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*A1+
*(T12*G+T13*H+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*W1-X1*A
T4=T11*A1+(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*W1
T5=T11*W1
ZG=DEL*P
Z1=T5*(T5*(Y1/ZG))+T4*(T4*(Y2/ZG))-2.*T3*(T5*(Y2/ZG))
Z2=Z1+T3*(T3*(Y3/ZG))-2.*T2*(T4*(Y3/ZG))+2.*T1*(T5*(Y3/ZG))
Z3=Z2+T2*(T2*(Y4/ZG))-2.*T1*(T3*(Y4/ZG))+2.*T0*(T4*(Y4/ZG))
Z4=Z3+T1*(T1*(Y5/ZG))-2.*T0*(T2*(Y5/ZG))+T0*(T0*(Y6/ZG))

```

```

Z5=SQRT(A2)*Z4
T61=T11*A1
T51=T11*C1+(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U9+U10)*A1
T41=(W*G+T12*H+B1*A+B2*W+2.*SQRT(A2)*U10)*C1+
* (T12*G+T13*H+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*A1
T31=(T12*G+T13*H+B1*C+B2*A+U9*Q*Q+2.*U10*SQRT(A2))*C1+
* (T13*G+T14*H+B2*C+U10*Q*Q)*A1
T21=(T13*G+T14*H+B2*C+U10*Q*Q)*C1+(T14*G+Q*Q*C*H)*A1
T22=(T14*G+Q*Q*C*H)*C1+G*Q*Q*A1*C
T33=G*Q*Q*C*C1
Z6=T61*T61*(Y0/DEL)+(T51*T51-2.*T41*T61)*(Y1/DEL)
Z7=(T41*T41-2.*T31*T51+2.*T21*T61)*(Y2/DEL)
ZH=-2.*T33*(T61*(Y3/DEL))+2.*T22*(T51*(Y3/DEL))
Z8=T31*(T31*(Y3/DEL))-2.*T21*(T41*(Y3/DEL))+ZH
ZI=2.*T33*(T41*(Y4/DEL))
Z9=T21*(T21*(Y4/DEL))-2.*T22*(T31*(Y4/DEL))+ZI
ZU=T33*(T33*(Y6/DEL))
Z10=T22*(T22*(Y5/DEL))-2.*T33*(T21*(Y5/DEL))+ZU
Z11=SQRT(A2)*(Z6+Z7+Z8+Z9+Z10)
WRITE(1,*),R,Z5,Z11
N7=T5
N6=T4
N5=T3+X1*A
N4=T2+A*X2+T15*X1
N3=T1+A*X3+T15*X2+Q*C*X1
N2=T0+A*X4+T15*X3+Q*C*X2
N1=(T14*G+Q*Q*C*H)*C1+G*Q*Q*C*A1
N0=G*Q*Q*C*C1
PRINT*, '*****'
PRINT*,N7,N6,N5,N4
PRINT*,N4,N2,N1,N0
50 CONTINUE
STOP
END

```

]B]

***** valeurs de A , D , D , E *****			
* dispersion de l'ecart et de l'acceleration *			
*****			
32.50546	1922.069	5416.268	7961.050
5.0000001E-02	0.8118132	1.110275	
*****			
47.22934	2768.872	6543.611	7961.050
0.1000000	0.3398282	0.8240372	
*****			
59.52087	3473.618	7351.183	7961.050
0.1500000	0.2469267	0.6915152	
*****			
70.84400	4121.622	8022.310	7961.050
0.2000000	0.2182534	0.6088711	
*****			
81.80360	4747.956	8621.485	7961.050
0.2500000	0.2072047	0.5497848	
*****			
92.75657	5373.245	9180.736	7961.050
0.3000000	0.2019076	0.5040385	
*****			
103.9706	6012.850	9719.557	7961.050
0.3500000	0.1984410	0.4665986	
*****			
115.6878	6680.615	10251.93	7961.050
0.4000000	0.1953324	0.4347486	
*****			
128.1616	7391.011	10789.49	7961.050
0.4500000	0.1919474	0.4067274	
*****			
141.6880	8160.825	11343.28	7961.050
0.5000001	0.1880239	0.3814983	
*****			
156.6420	9011.368	11925.29	7961.050

0.5500001	0.1833970	0.3581949	
*****			
173.5317	9971.429	12549.85	7961.050
0.6000001	0.1779733	0.3362449	
*****			
193.0882	11082.43	13235.87	7961.050
0.6500001	0.1716318	0.3150809	
*****			
216.4320	12407.80	14010.38	7961.050
0.7000001	0.1642405	0.2942507	
*****			
245.4109	14052.11	14915.48	7961.050
0.7500001	0.1555866	0.2732357	
*****			
283.3761	16204.95	16023.40	7961.050
0.8000001	0.1453058	0.2513300	
*****			
337.2851	19259.74	17475.36	7961.050
0.8500001	0.1327633	0.2274978	
*****			
425.0644	24229.76	19609.21	7961.050
0.9000002	0.1166517	0.1997504	
*****			
617.6048	35119.35	23620.04	7961.050
0.9500002	9.3347847E-02	0.1625812	
*****			

EOB]

\*\*\* valeurs de N7,N6,N5,N4,N3,N2,N1,N0 \*\*\*

\*\*\*\*\*  
r= 5.0000001E-02

---

180824.2	4426785.	5.0547560E+07	4.8991517E+08
4.8991517E+08	4.1431703E+09	6.3388943E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.1000000

---

204699.0	4990043.	5.6706568E+07	5.4898138E+08
5.4898138E+08	4.4153047E+09	6.9238989E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.1500000

---

221812.6	5393645.	6.1119884E+07	5.9130278E+08
5.9130278E+08	4.6102676E+09	7.3429663E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.2000000

---

236039.5	5729099.	6.4788088E+07	6.2647738E+08
6.2647738E+08	4.7722982E+09	7.6912292E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.2500000

---

248743.7	6028616.	6.8063352E+07	6.5788320E+08
6.5788320E+08	4.9169623E+09	8.0021550E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.3000000

---

260603.2	6308193.	7.1120576E+07	6.8719782E+08
6.8719782E+08	5.0519900E+09	8.2923638E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.3500000

---

272030.7	6577567.	7.4066272E+07	7.1544243E+08
7.1544243E+08	5.1820867E+09	8.5719700E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.4000000

---

283322.4	6843726.	7.6976816E+07	7.4334970E+08
7.4334970E+08	5.3106284E+09	8.8482294E+09	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.4500000

---

294725.1	7112488.	7.9915848E+07	7.7152973E+08
7.7152973E+08	5.4404229E+09	9.1271803E+09	4.1311708E+09
*****			
r= 0.5000001			
306472.9	7389375.	8.2943728E+07	8.0056147E+08
8.0056147E+08	5.5741399E+09	9.4145587E+09	4.1311708E+09
*****			
r= 0.5500001			
318819.9	7680371.	8.6125928E+07	8.3107245E+08
8.3107245E+08	5.7146691E+09	9.7165742E+09	4.1311708E+09
*****			
r= 0.6000001			
332070.2	7992650.	8.9540872E+07	8.6381485E+08
8.6381485E+08	5.8654740E+09	1.0040672E+10	4.1311708E+09
*****			
r= 0.6500001			
346625.2	8335666.	9.3291944E+07	8.9977978E+08
8.9977978E+08	6.0311204E+09	1.0396663E+10	4.1311708E+09
*****			
r= 0.7000001			
363058.4	8722938.	9.7527008E+07	9.4038477E+08
9.4038477E+08	6.2181371E+09	1.0798578E+10	4.1311708E+09
*****			
r= 0.7500001			
382263.1	9175509.	1.0247617E+08	9.8783616E+08
9.8783616E+08	6.4366848E+09	1.1268255E+10	4.1311708E+09
*****			
r= 0.8000001			
405772.0	9729502.	1.0853446E+08	1.0459215E+09
1.0459215E+09	6.7042068E+09	1.1843181E+10	4.1311708E+09
*****			
r= 0.8500001			
436582.1	1.0455534E+07	1.1647414E+08	1.1220444E+09
1.1220444E+09	7.0548029E+09	1.2596633E+10	4.1311708E+09
*****			



\*\*\*\*\*  
r= 0.9000002

---

481863.6	1.1522555E+07	1.2814281E+08	1.2339191E+09
1.2339191E+09	7.5700572E+09	1.3703938E+10	4.1311708E+09

\*\*\*\*\*  
r= 0.9500002

---

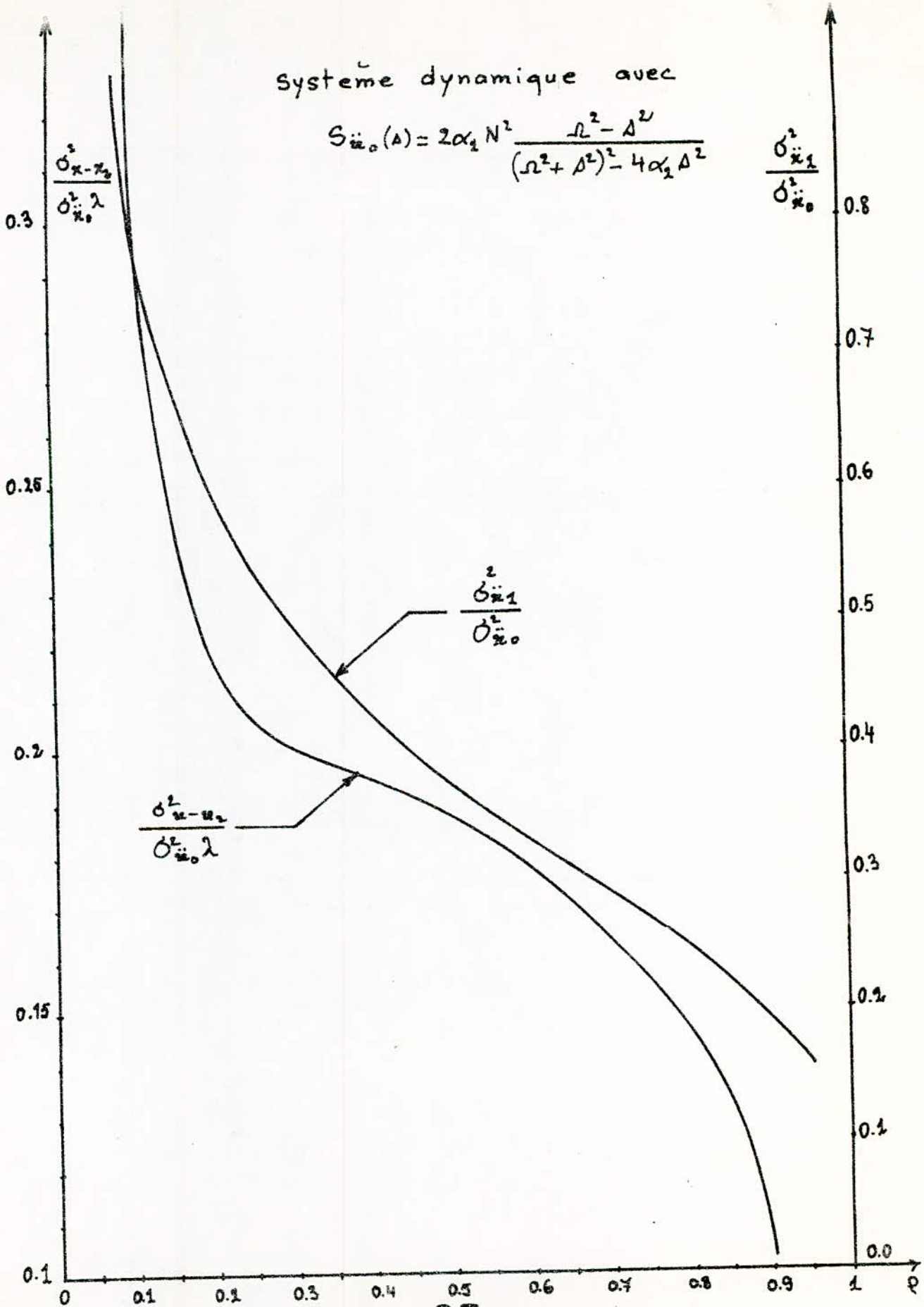
566978.8	1.3528176E+07	1.5007586E+08	1.4442030E+09
1.4442030E+09	8.5385421E+09	1.5785250E+10	4.1311708E+09

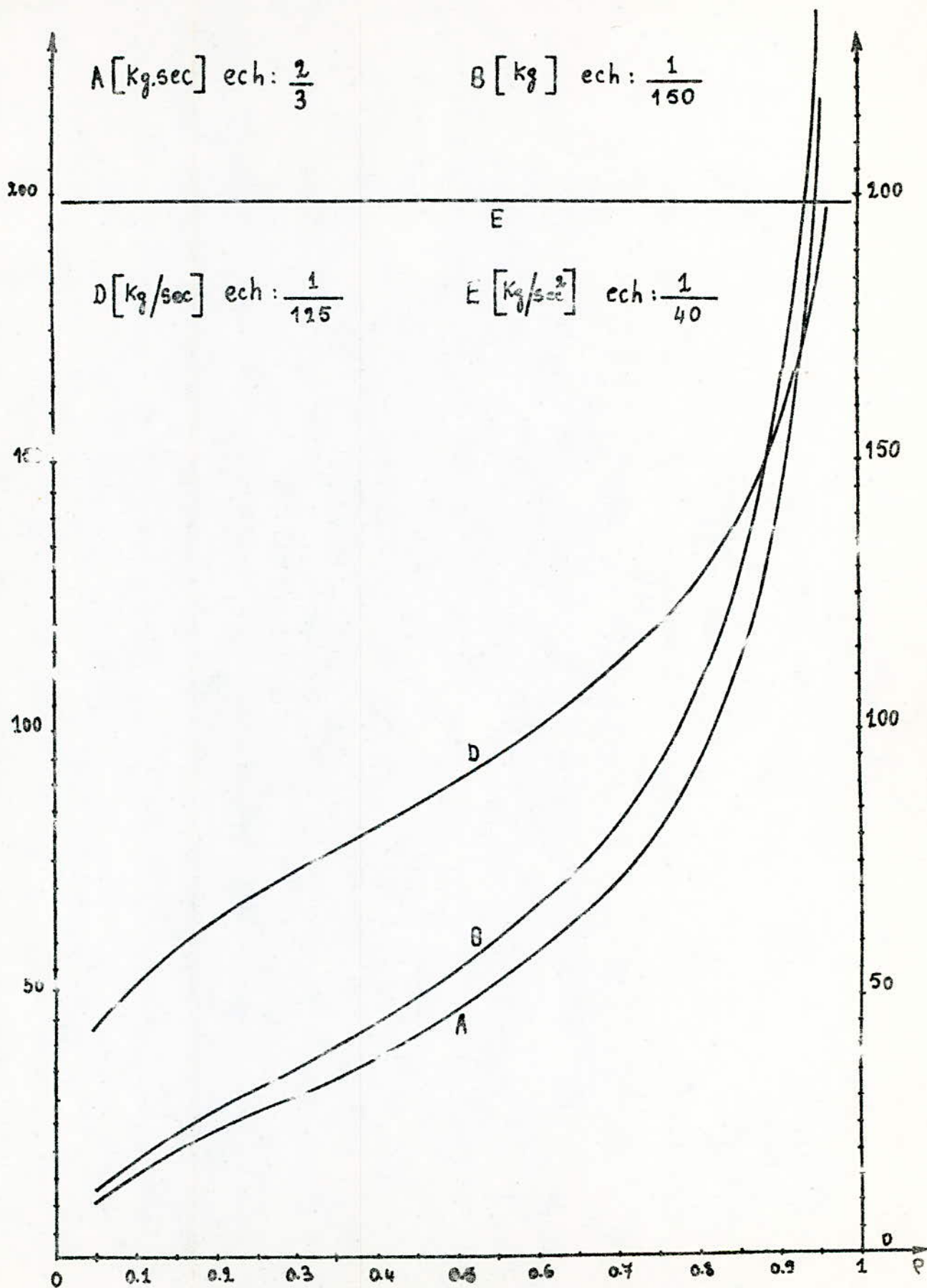
\*\*\*\*\*

[0B]

Systeme dynamique avec

$$S_{\ddot{x}_0}(\Delta) = 2\alpha_1 N^2 \frac{\Omega^2 - \Delta^2}{(\Omega^2 + \Delta^2)^2 - 4\alpha_1 \Delta^2}$$





## 5.5. Exemples pour la détermination des fonctions de transfert optimum :-

a) Cas du corps rigide avec excitation par un processus tel que  $S_{\ddot{x}_0}(\omega) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - \omega^2}{(\Omega^2 + \omega^2)^2 - 4\alpha_2 \omega^2}$

- on démontre que le carré de la valeur efficace de la dispersion de l'accélération de l'excitation est

$$\sigma_{\ddot{x}_0}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\sqrt{\alpha_2}} = \sqrt{\alpha_2} N^2$$

donc :  $\sigma_{\ddot{x}_0}^2 = \sqrt{0,083774} \cdot 0,40267 = 0,116547 \text{ m}^2/\rho^4$ .

En partant d'une valeur limite  $\sigma_{\ddot{x}_1 \text{ lim}}^2$ , on peut déterminer la valeur de  $\rho$  correspondante et par conséquent la dispersion de l'écart et la fonction de transfert optimum.

Or d'après les Normes hygiéniques on prend par

exemple  $\sigma_{\ddot{x}_1 \text{ lim}}^2 = (0,19)^2 = 0,0361 \text{ m}^2/\rho^4$

on aura donc  $\frac{\sigma_{\ddot{x}_1}^2}{\sigma_{\ddot{x}_0}^2} = 0,309$

d'après le graphe on tire  $\rho = 0,6 \Rightarrow \lambda = 1,5$

et  $\frac{\sigma_{x_1 - x_2}^2}{\sigma_{\ddot{x}_0}^2} = 0,214 [\text{s}^4] \Rightarrow \sigma_{x_1 - x_2} = 0,158 [\text{m}]$

La fonction de transfert optimum est :-

$$H_{\frac{x}{\ddot{x}_2 \text{ opt}}} = \frac{n_5 \Delta^5 + n_4 \Delta^4 + n_3 \Delta^3 + n_2 \Delta^2 + n_1 \Delta + n_0}{(\lambda^{1/2} \rho^2 + (\sqrt{2} \lambda^{1/2} \rho + 1)(\alpha \rho + c)(-\Omega + \omega)}$$

d'après les tables précédentes on tire  $n_5, n_4, n_3, n_2, n_1, n_0$ .

$$H_{\underline{x}} = \frac{3785,32 s^5 + 85296,55 s^4 + 578290,8 s^3 + 742822,3 s^2 + 7025107 s + 5189224}{u_{2,opt} (1,22474 s^2 + 1,56508 s + 2)(67787,32 s + 339627)(s + 1,52792)}$$

b) cas d'un système dynamique avec la même excitation :

soit  $\sigma_{\ddot{u}_1, Lim}^2 = (0,272)^2 m^2/\rho^4$  d'après les Normes hygiéniques . on aura :

$$\frac{\sigma_{\ddot{u}_1, Lim}^2}{\sigma_{\ddot{u}_0}^2} = 0,385 \implies \rho = 0,5 \implies \lambda = 1$$

$$\text{et } \frac{\sigma_{u-u_2}^2}{\sigma_{\ddot{u}_0, \lambda}^2} = 0,188 \implies \sigma_{u-u_2} = 0,148 [m]$$

La fonction des transfert optimum est :-

$$H_{\underline{x}} = \frac{N_7 s^7 + N_6 s^6 + N_5 s^5 + N_4 s^4 + N_3 s^3 + N_2 s^2 + N_1 s + N_0}{u_{2,opt} (A s^3 + B s^2 + D s + E)(\Omega + s)(\alpha s + C)}$$

$$H_{\underline{x}} = \frac{N(s)}{D(s)}$$

$$\text{avec : } N(s) = 306472,9 s^7 + 7389375 s^6 + 8,294372 \cdot 10^7 s^5 + 8,0056 \cdot 10^8 s^4 + 8,0056 \cdot 10^8 s^3 + 5,574139 \cdot 10^9 s^2 + 9,4145581 \cdot 10^9 s + 4,1311708 \cdot 10^9$$

$$\text{et } D(s) = (142,688 s^3 + 8160,825 s^2 + 21343,28 s + 7967,05) \cdot (67787,32 s + 339627) \cdot (s + 1,52792)$$

## VI CONCLUSION

1- Cette étude qui a été faite, concerne la vibro-isolation d'un homme operateur à l'intérieur d'un vehicule en mouvement, tout en supposant :

- que notre systeme de vibro-isolation est lineaire, realisable et stable.
- qu'on vibro-isole des systemes à parametres discrets.
- que les spectres de frequences d'excitation sont connues.

2- On a consideré aussi qu'il n'ya que des vibrations verticales, mais en realité il ya des mouvements et oscillations dans les trois directions de l'espace qui sont provoqués par les irrégularités de la chaussée et d'autres forces ( d'acceleration, de freinage, du vent, centrifuge).

3- En minimisant la fonctionnelle  $G = \sigma_{x_1-x_2}^2 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \sigma_{x_i}^2$  à l'aide de la méthode de Wiener-Hopf, on a trouvé des systemes de Vibro-isolation optimum pour deux genres d'excitations.

4- dans le cas du corps rigide on a eu une vibro-isolation meilleur avec l'excitation bruit blanc.

mais dans le cas du systeme dynamique on a eu une vibro-isolation meilleure avec l'excitation de densité

$$\text{Spectrale } S_{\ddot{x}_0}(\Delta) = 2\alpha_2 N^2 \frac{\Omega^2 - \Delta^2}{(\Omega^2 + \Delta^2)^2 - 4\alpha_2 \Delta^2}$$

- 5- le système passif (suspension) joue un rôle important pour une vibro-isolation meilleure, car il est destiné à amortir les secousses et à assurer l'adhérence permanente des roues sur le sol.
- 6- dans cette étude on a supposé que l'excitation agit directement sur la suspension. alors que réellement avant la suspension il y a la pneumatique caractérisée par une certaine raideur et amortissement qu'en on n'a pas tenu compte. il serait intéressant de faire intervenir cet élément pour se rapprocher de la réalité.
- 7- On a développé des programmes sur le mini-ordinateur qui calculent les dispersions de l'écart et de l'accélération dans le cas des deux systèmes, et on a obtenu des courbes permettant de donner à partir d'une valeur efficace d'accélération fixée par les Normes hygiéniques, la valeur efficace de l'écart et la fonction de transfert optimum du S.V. correspondantes.
- 8- il reste donc la partie réalisation physique du système de vibro-isolation qui est plus difficile, plus longue et constitue une étude plus sérieuse.
- 9- La forme mathématique des critères de vibro-isolation est invariable, c'est seulement les paramètres d'excitation qui changent avec les types de chaussée.
- 10- pour une meilleure adaptation du S.V. aux différents types d'excitation, il est souhaitable qu'une étude sera fournie afin d'aboutir à la conception d'un S.V. efficace pour n'importe quel type de chaussée.

1. G.C. Newton, Jr. Leonard A. Gould - James F. Kaiser.  
Analytical Design of linear feedback Controls.  
N.Y. John Willey et sons, Inc London 1957.
2. WILLIAM R. PERKINS JOSÉ B. CRUZ, JR.  
Engineering of dynamic systems.  
John Wiley & Sons, Inc. N.Y., London, Sydney, Toronto
3. P. de Larinat Y. Thomas  
Automatique des systèmes linéaires  
2. signaux et systèmes.
4. V.A. SVETLICKIJ  
Vibrations aléatoires des systèmes mécaniques.  
traduit du russe par Albert Coubat.
5. P.B. ПОТЕНБЕРГ  
ПОДВЕСКА АВТОМОБИЛЯ МОСКВА 1972.
6. Marek Ksiazek et C. Ahrikenchikh.  
Vibro-isolation optimum des excitations stochastiques  
Promotion ENPA Juin 83.
7. Marek Ksiazek et Z. Boutaghov.  
Vibro-isolation optimum d'une structure mécanique soumise  
à des excitations stochastiques au voisinage d'un  
dispositif de localisation.  
Promotion ENPA Juin 74.



8. Marek. Ksiak et T. REZOU G.

Certaines formes des criteres et leurs influences  
sur la vibro-isolation optimum des systemes mecaniques.

Promotion ENPA      Janvier 1985.

