

1986

وزارة التعليم والبحث العلمي

MINISTERE DE L'ENSEIGNEMENT ET DE LA RECHERCHE SCIENTIFIQUE

ECOLE NATIONALE POLYTECHNIQUE

DEPARTEMENT GENIE MECANIQUE



PROJET DE FIN D'ETUDES

S U J E T

VIBRO ISOLATION OPTIMUM

DES

SYSTEMES NON LINEAIRES

Proposé par :

M. KSIAZEK

Etudié par :

B. AIT HADDAD

Dirigé par :

M. KSIAZEK

وَمَا تَوْفِيقِيَ
إِلَّا بِاللَّهِ
عَلَيْهِ تَوَكِّلْتُ
وَإِلَيْهِ
ثُبُّ



REMERCIEMENTS

Qu'il me soit permis de remercier mon promoteur M^E M. KSIAZEK pour m'avoir inspiré le sujet de mon travail, de m'avoir estimé capable de le mener à bien, qu'il trouve ici l'expression de ma respectueuse reconnaissance pour l'aide que j'ai trouvé auprès de lui.

Je remercie vivement tous les amis qui m'ont aidé de près ou de loin à l'élaboration de ce travail.

DEDICACES

Je dédie ce modeste travail à :

- la mémoire de mon père
- ma mère
- mes frères et sœurs
- tous mes amis

SOMMAIRE

INTRODUCTION.....	1
Chap. I: GENERALITES.....	3
1.1 Notions de statistiques.....	3
1.1.1 Densité de probabilité d'ordre n.....	3
1.1.2 Moyennes statistiques.....	3
1.1.3 Moyennes temporelles.....	4
1.2 Processus stationnaire.....	4
1.3 Processus ergodique.....	4
1.4 Transformations de Fourier.....	4
1.5 Relations entre densités spectrales.....	4
1.6 Relations entre valeurs moyennes des moments.....	5
1.7 Définitions des transformations.....	5
1.7.1 Transformation linéaire sans retard.....	6
1.7.2 Transformation N.L. sans retard.....	6
1.7.3 Transformation N.L. avec retard.....	6
1.7.4 Transformation L. avec retard.....	6
Chap. II : LINEARISATION STATISTIQUE.....	7
2.1 Principe de la linearisation statistique.....	7
2.1.1 Critère de l'erreur quadratique minimale.....	8
2.1.2 Critère "Weaker".....	9
2.2 Exemples de linearisation.....	9
2.2.1 Linearisation d'une fonction symétrique.....	9

2.2.2 Linearisation d'une fonction non symétrique	12
Chap III: CONSTRUCTION ANALYTIQUE DES SVI	14
3.1 Schématisation du problème	14
3.2 Hypothèses et Critère	14
3.3 Représentation analogique et formulation mathématique	15
3.4 Relation entre dispersions et fonctions de transferts	16
3.5 Solution générale du problème fonction caractéristique $\phi(s)$	17
Chap. IV: VIBRO-ISOLATION D'UN SYSTÈME DYNAMIQUE NON-LINÉAIRE	19
4.1 Non linéarité symétrique du ressort	19
4.1.1 Schéma et relations	19
4.1.2 Cas où l'excitation est un bruit blanc	27
4.1.2 Cas où l'excitation est un bruit couleur	29
4.2 Non linéarité symétrique de l'amortisseur	35
4.2.1 Schéma et relations	35
4.2.2 Cas où l'excitation est un bruit blanc	38
4.2.3 Cas où l'excitation est un bruit couleur	39
APPENDIX	43
Programmes et tracés des courbes pour différents bruits	44
Interpretation des résultats	86
Chap. II: CONCLUSION	87
BIBLIOGRAPHIE	

INTRODUCTION

Le phénomène de vibrations est nuisible et rencontré pratiquement dans tous les systèmes.

L'isolation de ces vibrations constitue un domaine d'étude très poussé et varié afin d'assurer le maximum de sécurité et de confort.

L'étude des systèmes de vibro-isolation, soumis à des vibrations aléatoires et des efforts non linéaires, est délicate et présente des difficultés tant au niveau des approximations des fonctions caractéristiques qu'au niveau des calculs qui sont pratiquement impossible à résoudre sans l'appart de micro-ordinateur.

Il est parfois possible d'approximer les fonctions non linéaires par des fonctions linéaires, ce qui simplifie considérablement la difficulté du problème car on peut utiliser des méthodes d'analyse linéaire qui sont beaucoup plus simple et moins difficile à manier.

Il existe plusieurs méthodes d'analyse de vibrations aléatoires non linéaires qui sont développées sur la base de l'analyse déterministique. Parmi ces méthodes on peut citer :

- la méthode des petits paramètres de Poincaré.
- la méthode de linéarisation équivalente.

• la méthode de linéarisation statistique.

La méthode choisie dans l'étude de ce projet est la méthode de linearisation statistique qui consiste à approximer les fonctions non linéaires.

On distingue en pratique trois systèmes de vibro-isolation:

- les systèmes passifs : caractérisés par l'action des ressorts et amortisseurs, choisis en fonction des paramètres de l'objet à vibro-isoler.
- les systèmes actifs : caractérisés par l'action des différents servo-mécanismes
- les systèmes mixtes : qui constituent une combinaison des deux systèmes déjà cités.

CHA I: GENERALITES

1.1 Notions de statistiques:

Soit un processus stochastique dont $\varphi^n(t)$ représente n réalisations.

1.1.1 Densité de probabilité d'ordre n :

$$w_n(x_1, t_1; x_2, t_2; \dots; x_n, t_n) = \frac{\partial^n F_n(x_1, t_1; \dots; x_n, t_n)}{\partial x_1 \partial x_2 \dots \partial x_n}$$

où F_n est la fonction de répartition d'ordre n.

Pour $n=1$ (1^{er} ordre)

$$F_1(x_1, t_1) = P(\varphi(t_1) \leq x_1)$$

$$w_1(x_1, t_1) = \frac{\partial F_1}{\partial x_1}$$

Exemple:

Pour un processus Gaußien (Loi normale) on a :

$$w_1(x, t) = \frac{1}{2\pi \sigma} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}}$$

1.1.2 Moyennes statistiques :

- Valeur moyenne (Espérance mathématique)

$$\overline{\varphi(t_1)} = \langle \varphi(t_1) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} x w_1(x, t_1) dx,$$

- Moyenne quadratique:

$$\overline{\varphi^2(t_1)} = \langle \varphi^2(t_1) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} x^2 w_1(x, t_1) dx,$$

- Dispersion (Variance):

$$\overline{\sigma^2(t_1)} = [\overline{\varphi(t_1)} - \langle \varphi(t_1) \rangle]^2 = \langle \varphi^2(t_1) \rangle - [\langle \varphi(t_1) \rangle]^2$$

1.1.3 Moyennes temporelles :

Dans ce cas, on considère une réalisation particulière $\varphi(t)$ à partir de laquelle on tire une moyenne dans le

temps qui nous permettra d'évaluer le processus.

- Valeur moyenne:

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

- Moyenne quadratique:

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

1.2 Processus stationnaire :

On appelle ainsi tout processus dont la densité de probabilité du 1^{er} ordre est indépendante du temps.

1.3 Processus ergodique :

Il est appelé ainsi si les moyennes statistiques sont égales aux moyennes temporelles.

1.4 Transformation de Fourier:

$X(s)$ représente la transformée de Fourier de $x(t)$

$$x(t) = \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} X(s) e^{st} ds \Rightarrow X(s) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-st} dt$$

Transformées des dérivées: si $s = j\omega$

$$\dot{x}(t) = sX(s) = j\omega X(j\omega)$$

$$\ddot{x}(t) = s^2 X(s) = -\omega^2 X(j\omega)$$

1.5 Relations entre densités spectrales:

Soit $x(t)$ un processus aléatoire dont $X(j\omega)$ est sa transformée de Fourier, sa densité spectrale est donnée par:

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

$$S_x(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \dot{x}(j\omega) \dot{x}(-j\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} j\omega x(j\omega) (-j\omega) x(-j\omega)$$

$$= -j^2 \omega \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} x(j\omega) x(-j\omega) = \omega^2 S_x(\omega)$$

$$S_{\ddot{x}}(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \ddot{x}(j\omega) \ddot{x}(-j\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} (j\omega)^2 x(j\omega) (-j\omega)^2 x(-j\omega)$$

$$= \omega^4 S_x(\omega)$$

1.6 Relations entre valeurs moyennes:

$$\bar{x}(t) = \langle x(t) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} x w(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} w(x) dx \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} x(j\omega) e^{j\omega t} d\omega.$$

$$\langle \dot{x}(t) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \dot{x} w(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} w(x) dx \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \dot{x}(j\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

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

$$\langle \dot{x}(t) \rangle = j\omega \langle x(t) \rangle$$

$$\langle \ddot{x}(t) \rangle = j\omega \langle \dot{x}(t) \rangle = (j\omega)^2 \langle x(t) \rangle$$

$$\langle \ddot{x}(t) \rangle = -\omega^2 \langle x(t) \rangle$$

1.7 Définitions des transformations:

Considérons $Z(z_1, z_2, \dots, z_n)$ le signal d'entrée dans un système et $X(x_1, x_2, \dots, x_n)$ son signal de sortie.

Si dans le système réel, les valeurs du signal X ne dépendent, en chaque instant, que de la valeur de Z au même instant, alors le système correspond à un schéma de transformation appelé transformation sans retard dont l'équation s'écrit:

$$X = f(Z)$$

Si la réaction de ce système à la combinaison de plusieurs

signaux est égale à la somme des réactions de chaque signal pris individuellement et si sa réaction pour un signal d'entrée unidimensionnel est un signal unidimensionnel (principe de superposition vrai), alors on dit qu'on a affaire à un système linéaire

1.7.1 Transformation linéaire sans retard:

Son équation s'écrit sous la forme:

$$X = hZ \quad \text{où } h = \text{constante fonction de temps donnée.}$$

1.7.2 Transformation N.L. sans retard:

L'équation s'écrit : $X = f(Z)$

ou f : fonction quelconque N.L. de Z .

mais généralement, la transformation N.L. est donnée sous une forme implicite : $X = f(Z, X)$

1.7.3 Transformation N.L. avec retard :

la forme fondamentale de cette classe d'équations est l'équation implicite différentielle :

$f\left(\frac{d}{dt}, X, Z, t\right) = 0$. Il n'existe pas une méthode d'analyse générale qui résoud ces équations différentielles.

1.7.4 Transformation L avec retard:

la forme implicite de cette transformation est :

$$X = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t, \tau) Z(\tau) d\tau$$

$h(t, \tau)$: fonction de pondération (réponse impulsive).

CHA II: LINEARISATION-STATISTIQUE

2.1 Principe de la linearisation statistique (L.S):

Le problème de la linearisation statistique consiste à trouver la meilleure description d'une transformation non-linéaire donnée, en termes d'une transformation linéaire. Cette solution est importante pour l'étude des systèmes complexes où les mécanismes qui représentent les transformations non-linéaires sont introduits comme éléments.

L'insertion d'un élément non-linéaire dans une transformation linéaire (les paramètres ne dépendant que des caractéristiques du signal d'entrée Z) nous donne la possibilité d'étudier des systèmes non-linéaires en utilisant des méthodes d'analyse linéaire qui simplifient considérablement le problème.

Le problème de la L.S peut être formulé mathématiquement de la façon suivante:

Soit F_0 une transformation n-L donnée, et soit F une transformation linéaire. Nous devons choisir F de telle façon que le signal $Y = F(Z)$ approxime au mieux le signal de sortie $X = F_0(Z)$.

Il est évident que c'est un cas particulier du problème de synthèse générale pour la recherche des transformations qui donnent la meilleure approximation de certaines

propriétés désirées. Nous nous limiterons dans ce cas à l'étude de la linearisation d'une transformation N.L sans retard: soit

$$X = f_0(Z)$$

En premier lieu, nous allons considérer la solution du problème de la L.S basé sur le critère de la minimisation de l'erreur quadratique qui consiste à minimiser l'écart G_E^2 défini comme suit:

$$G_E^2 = M \{ (F(z) - X)^2 \} = \min$$

la variation de l'écart δG_E^2 , qui provoque une légère variation $E G(z)$ de l'opérateur $F(z)$, est donnée par l'équation:

$$\delta G_E^2 = 2E \overline{G(z)[F(z) - X]} + E^2 \overline{[G(z)]^2}$$

où E : petit paramètre, G : opérateur arbitraire

Pour que F soit optimum, il faut que :

$$\frac{\partial (\delta G_E^2)}{\partial E} = 0 \Rightarrow \overline{G(z)[F(z) - X]} = 0 \quad (\text{équation générale})$$

Donc, si l'on considère que $Z(t)$ est un processus gaussien (normal), l'approximation optimale est une transformation linéaire sans retard qui s'écrit sous la forme suivante:

$$Y = h_0 m_Z + h_1 Z^0$$

$$\text{où : } h_0 = \frac{\overline{f_0(z)}}{m_Z} \quad ; \quad h_1 = \frac{\overline{f_0(z)Z^0}}{\overline{Z^2}} \quad ; \quad Z \sim N(m_Z, \overline{Z^2})$$

$$Z^0: \text{valeur centréé s'écrit: } Z^0 = Z - \bar{Z} = Z - m_Z$$

En 2^{em} lieu, la solution du pb. de la L.S basé sur le critère "weaker", souvent utilisé pour sa commodité au

niveau des calculs, est une transformation linéaire sans retard qui s'écrit aussi sous la forme :

$$Y = h_0 m_3 + h_1^* Z^\circ$$

en tenant compte que : $X = f(Z)$

et comme hypothèses du critère : $m_Y = m_X$; $\sigma_Y^2 = \sigma_X^2$

Nous obtiendront les coefficients suivants :

$$h_0(m_3, \sigma_3) = -\frac{m_X}{m_3} ; \quad h_1^*(m_3, \sigma_3) = \frac{\sigma_X}{\sigma_3}$$

2.2 Exemples de linéarisation:

2.2.1 Linéarisation d'une fonction symétrique:

Soit à linéariser la fonction symétrique :

$$Y = f_0(Z) = Z^3 \quad Z \sim N(m_3, \sigma_3)$$

a) Critère de l'erreur quadratique minimale :

Z obéit à une loi normale dont l'écart type σ_3 et le moment m_3 sont considérés comme connus.

la transformation linéaire s'écritra :

$$Y = h_0 m_3 + h_1 Z^\circ \quad \text{où } h_0 = \frac{\overline{f_0(Z)}}{m_3} \quad \text{et } h_1 = \frac{\overline{f_0(Z)Z^\circ}}{\sigma_3^2}$$

$$\overline{f_0(Z)} = M\{f_0(Z)\} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma_3} \int_{-\infty}^{+\infty} z^3 e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz$$

$$\text{posons: } a = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma_3} ; \quad t = z - m_3 ; \quad dt = dz$$

$$\overline{f_0(z)} = a \int_{-\infty}^{+\infty} (t+m_3)^3 \exp(-t^2/2\sigma_3^2) dt = a \left[\int_{-\infty}^{+\infty} t^3 e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt + \right.$$

$$\left. + 3m_3 \int_{-\infty}^{+\infty} t^2 e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt + 3m_3^2 \int_{-\infty}^{+\infty} t e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt + m_3^3 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt \right]$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} t^3 e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} t^2 e^{-t^2/2\sigma_3^2} d\left(\frac{t^2}{2}\right) = 2\sigma_3^4 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{t^2}{2\sigma_3^2} e^{-t^2/2\sigma_3^2} d\left(\frac{t^2}{2\sigma_3^2}\right)$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} 2\sigma_3^4 \times e^{-x} dx = 2\sigma_3^4 \left[- \int_{-\infty}^0 x e^{-x} dx + \int_0^{+\infty} x e^{-x} dx \right] = 0$$

d'après la formule de récurrence on a :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} t^2 e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt = \sqrt{2\pi} \sigma_3 (2\sigma_3 - 1)!! \sigma_3^2 = \sqrt{2\pi} \sigma_3^3$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} t e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt = 0$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt = \sqrt{2\pi} \sigma_3$$

$$\Rightarrow \overline{f_0(z)} = m_3 (3\sigma_3^2 + m_3^2)$$

$$\text{Donc: } h_0 = \frac{\overline{f_0(z)}}{m_3} = 3\sigma_3^2 + m_3^2$$

$$\overline{f_0(z)z^0} = \overline{f_0(z)(z-m_3)} = \overline{z^3(z-m_3)} = \overline{z^4} \cdot m_3 \overline{z^3}$$

$$\begin{aligned} \overline{z^4} &= a \int_{-\infty}^{+\infty} z^4 e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz = a \int_{-\infty}^{+\infty} (t+m_3)^4 e^{-\frac{t^2/2\sigma_3^2}{2\sigma_3^2}} dt \\ &= a \left[\int_{-\infty}^{+\infty} t^4 e^{-\frac{t^2/2\sigma_3^2}{2\sigma_3^2}} dt + m_3^4 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{t^2/2\sigma_3^2}{2\sigma_3^2}} dt + 4m_3 \int_{-\infty}^{+\infty} t^3 e^{-\frac{t^2/2\sigma_3^2}{2\sigma_3^2}} dt + \right. \\ &\quad \left. + 6m_3^2 \int_{-\infty}^{+\infty} t^2 e^{-\frac{t^2/2\sigma_3^2}{2\sigma_3^2}} dt + 4m_3^3 \int_{-\infty}^{+\infty} t e^{-\frac{t^2/2\sigma_3^2}{2\sigma_3^2}} dt \right] \end{aligned}$$

la formule de récurrence nous donne:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} t^4 e^{-t^2/2\sigma_3^2} dt = \sqrt{2\pi} \sigma_3 (4-1)!! \sigma_3^4 = 3\sqrt{2\pi} \sigma_3^5$$

on aura après tout calcul fait

$$\overline{z^4} = 3\sigma_3^4 + 6m_3^2 \sigma_3^2 + m_3^4$$

$$\text{d'où } \overline{f_0(z)z^0} = \overline{z^4} \cdot m_3 \overline{z^3} = 3\sigma_3^4 + 6m_3^2 \sigma_3^2 + m_3^4 - m_3^2 (3\sigma_3^2 + m_3^2)$$

$$\Rightarrow \overline{f_0(z)z^0} = 3\sigma_3^2 (\sigma_3^2 + m_3^2)$$

$$\text{Donc } h_1 = \frac{\overline{f_0(z)z^0}}{\sigma_3^2} = 3(\sigma_3^2 + m_3^2)$$

L'approximation linéaire de $Y = Z^3$ sera :

$$Y = h_0 m_3 + h_1 Z^0 = (3\bar{v}_3^2 + m_3^2) m_3 + 3(\bar{v}_3^2 + m_3^2) Z^0$$

b) Critère "weaker" :

De la même façon que précédemment on a :

$$Y = h_0 m_3 + h_1^* Z^0 \text{ où } h_0 = \frac{m_3}{\bar{v}_3} = 3\bar{v}_3^2 + m_3^2$$

$$h_1^* = \frac{\bar{v}_x}{\bar{v}_3}$$

Calcul de \bar{v}_x :

$$\bar{v}_x^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} (x - m_x)^2 w_i(x) dx \quad w_i(x) : \text{fonction de densité}$$

Recherche de $w_i(x)$:

$$Z \sim N(m_3, \bar{v}_3) \Rightarrow w_3(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \bar{v}_3} e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\bar{v}_3^2}}$$

$$x = f(z) = z^3 \Rightarrow z = \sqrt[3]{x} = \varphi(x) \Rightarrow \frac{d\varphi}{dx} = \frac{1}{3x^{2/3}}$$

La densité de probabilité $w_i(x)$ nous est donnée par la formule suivante :

$$w_i(x) = w_3[\varphi(x)] \left| \frac{d\varphi}{dx} \right| = \frac{1}{3\sqrt{2\pi} \bar{v}_3 x^{2/3}} e^{-\frac{(x^{1/3} - m_3)^2}{2\bar{v}_3^2}}$$

$$\Rightarrow \bar{v}_x^2 = \frac{1}{3\sqrt{2\pi} \bar{v}_3} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(x - m_x)^2}{x^{2/3}} e^{-\frac{(x^{1/3} - m_3)^2}{2\bar{v}_3^2}} dx$$

$$\bar{v}_x^2 = a \left[\int_{-\infty}^{+\infty} x^{4/3} e^{-\frac{(x^{1/3} - m_3)^2}{2\bar{v}_3^2}} dx - 2m_x \int_{-\infty}^{+\infty} x^{1/3} e^{-\frac{(x^{1/3} - m_3)^2}{2\bar{v}_3^2}} dx \right. \\ \left. + m_x^2 \int_{-\infty}^{+\infty} x^{-2/3} e^{-\frac{(x^{1/3} - m_3)^2}{2\bar{v}_3^2}} dx \right]$$

En développant les calculs, on trouve :

$$\bar{v}_x^2 = 3\bar{v}_3^2 (5\bar{v}_3^4 + 12m_3^2\bar{v}_3^2 + 3m_3^4)$$

on obtiendra finalement les coefficients :

$$\begin{cases} h_0(m_3, \sigma_3) = 3\sigma_3^2 + m_3^2 \\ h_1^*(m_3, \sigma_3) = \frac{\sigma_3}{\sigma_3} = \sqrt{3(5\sigma_3^4 + 12m_3^2\sigma_3^2 + 3m_3^4)} \end{cases}$$

et l'approximation optimale de Z^3 sera:

$$Y = h_0 m_3 + h_1^* Z^0$$

2.2.2 linearisation d'une fonction non symétrique:

soit à lineariser la fonction non symétrique suivante:

$$Y = f_0(z) = \begin{cases} \operatorname{tg} \alpha_1 z = \alpha_1 z & z \leq 0 \\ \operatorname{tg} \alpha_2 z = \alpha_2 z & z > 0 \end{cases} \quad z \sim N(m_3, \sigma_3)$$

Critère de l'erreur quadratique minimale:

$$\begin{aligned} \overline{f_0(z)} &= \frac{\alpha_1}{\sqrt{2\pi}\sigma_3} \int_{-\infty}^0 z e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz + \frac{\alpha_2}{\sqrt{2\pi}\sigma_3} \int_0^{+\infty} z e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz \\ I_1 &= \int_{-\infty}^0 z e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz = \int_{-\infty}^{-m_3} (x+m_3) e^{-\frac{x^2}{2\sigma_3^2}} dx \\ &= \int_{-\infty}^{-m_3} x e^{-\frac{x^2}{2\sigma_3^2}} dx + m_3 \int_{-\infty}^{-m_3} e^{-\frac{x^2}{2\sigma_3^2}} dx = \sigma_3^2 \int_{-\infty}^{-m_3} e^{-\frac{x^2}{2\sigma_3^2}} d\left(\frac{x^2}{2\sigma_3^2}\right) + m_3 \int_{-\infty}^{-m_3} dx e^{-\frac{x^2}{2\sigma_3^2}} \\ &= -\sigma_3^2 \int_{\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}}^{\infty} e^{-t} dt + m_3 \sigma_3 \left[\int_0^{\infty} e^{-t^2/2} dt + \int_{\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}}^0 e^{-t^2/2} dt \right] \end{aligned}$$

En continuant ainsi les calculs, on trouve :

$$I_1 = -\sigma_3^2 e^{-\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}} + m_3 \sigma_3 \frac{\sqrt{2\pi}}{2} \left[1 - \varphi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) \right]$$

$$\text{avec } \varphi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\frac{m_3}{\sigma_3}} e^{-t^2/2} dt$$

$$I_2 = \int_0^{\infty} z e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz = \sigma_3^2 e^{-\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}} + m_3 \sigma_3 \frac{\sqrt{2\pi}}{2} \left[1 + \varphi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) \right]$$

$$\overline{f_0(z)} = \frac{\alpha_1}{\sqrt{2\pi}\sigma_3} I_1 + \frac{\alpha_2}{\sqrt{2\pi}\sigma_3} I_2$$

$$\overline{f_0(z)} = \frac{1}{2} (\alpha_2 + \alpha_1) m_3 + (\alpha_2 - \alpha_1) \left[\frac{\sigma_3}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}} + m_3 \varphi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) \right]$$

De cette expression, on tire:

$$h_0 = \frac{\overline{f_0(z)}}{m_3} = \frac{1}{2} (\alpha_1 + \alpha_2) + (\alpha_2 - \alpha_1) \left[\frac{\bar{\sigma}_3}{\sqrt{2\pi} m_3} e^{-\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}} + \phi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) \right]$$

$$\overline{f_0(z) z^0} = \frac{\alpha_1}{\sqrt{2\pi} \bar{\sigma}_3} \int_{-\infty}^0 z(z-m_3) e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz + \frac{\alpha_2}{\sqrt{2\pi} \bar{\sigma}_3} \int_0^{\infty} z(z-m_3) e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz$$

$$I_1 = \int_{-\infty}^0 z(z-m_3) e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz = \frac{\sqrt{2\pi}}{2} \bar{\sigma}_3^3 \left[1 - 2\phi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) \right]$$

$$I_2 = \int_0^{\infty} z(z-m_3) e^{-\frac{(z-m_3)^2}{2\sigma_3^2}} dz = \frac{\sqrt{2\pi}}{2} \bar{\sigma}_3^3 \left[1 + 2\phi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right) \right]$$

$$\overline{f_0(z) z^0} = \frac{\alpha_1}{\sqrt{2\pi} \bar{\sigma}_3} I_1 + \frac{\alpha_2}{\sqrt{2\pi} \bar{\sigma}_3} I_2$$

$$\overline{f_0(z) z^0} = \frac{1}{2} (\alpha_1 + \alpha_2) \bar{\sigma}_3^2 + (\alpha_2 - \alpha_1) \bar{\sigma}_3^2 \phi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right)$$

De cette expression, on tire:

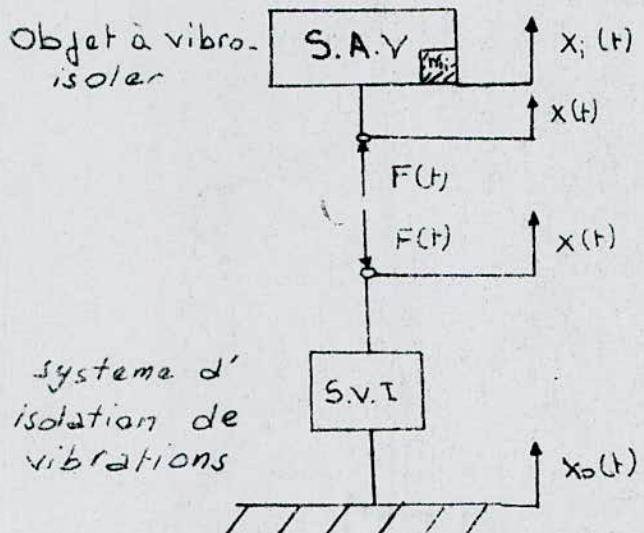
$$h_1(m_3, \bar{\sigma}_3) = \frac{1}{2} (\alpha_1 + \alpha_2) + (\alpha_2 - \alpha_1) \phi\left(\frac{m_3}{\sigma_3}\right)$$

La solution linéaire optimum de la fonction non linéaire et non symétrique peut être approximée par :

$$\begin{aligned} Y &= h_0 m_3 + h_1 z^0 \\ \Rightarrow Y &= \frac{\bar{\sigma}_3}{\sqrt{2\pi}} (\alpha_2 - \alpha_1) e^{-\frac{m_3^2}{2\sigma_3^2}} + h_1 z \end{aligned}$$

CHA. III : CONSTRUCTION ANALYTIQUE DES S.V.I

3.1 Schematisation du problème pour un objet donné:



3.2 Hypothèses et Critère:

La construction analytique d'un tel système dépend des hypothèses que l'on se fixe ainsi que du choix du critère. On considère les hypothèses suivantes:

- Le système de vibro-isolation est non linéaire et à structure inconnue.

- Les vibrations sont unidimensionnelles (vib. verticales)

- L'excitation $x_0(t)$ est indépendante des systèmes considérés. C'est un processus gaussien (normal), stationnaire (propriétés statistiques sont indépendantes du changement de l'origine des temps) et ergodique (moyennes temporelles = moyennes statistiques). Sa densité

spectrale $S_{\delta \omega}$ est supposé connu.

Choix du critère:

Nous savons que l'être humain ne supporte pas les grandes et brusques changements de l'accélération d'où la nécessité de la minimiser afin d'obtenir un système souple mais en même temps pour éviter d'importants déplacements relatifs, il faudrait avoir un système rigide. Deux critères contradictoires dont il faut trouver la solution optimum qui consiste à minimiser la fonctionnelle C définie comme suit:

$$C = \int_0^\infty [\delta(t)]^2 dt + \sum_i^n \lambda_i \int_0^\infty [\ddot{x}_i(t)]^2 dt$$

λ_i : multiplicateurs de Lagrange

$\ddot{x}_i(t)$: accélération de la i^{me} masse.

$\delta(t) = x(t) - x_0(t)$: déplacement relatif.

Supposons que les moyennes de $\delta(t)$ et $\ddot{x}_i(t)$ sont nulles on aura alors par définition:

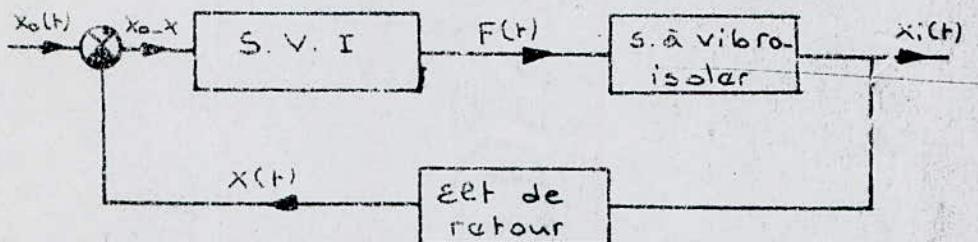
$$\langle \delta^2(t) \rangle = \overline{\delta_x \cdot \delta_x}$$

$$\langle \ddot{x}_i^2(t) \rangle = \overline{\ddot{x}_i \cdot \ddot{x}_i} \quad \text{moyennes quadratiques = dispersions.}$$

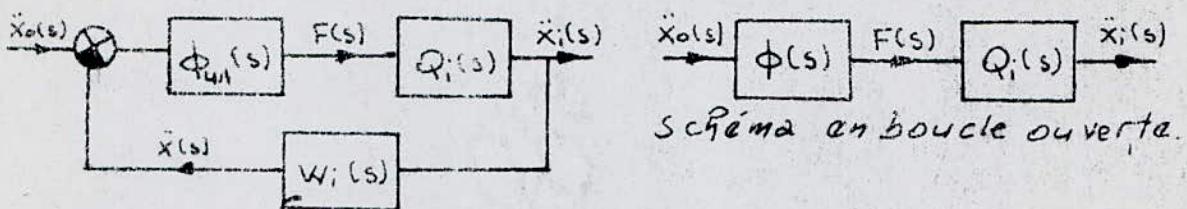
3.3 Représentation analogique et formulation mathématique du système:

L'analogie mécanique - électrique nous permet d'identifier le système mécanique considéré à un réseau

électrique qui tient compte des paramètres discrets et des hypothèses déjà citées. Ce réseau peut-être représenté par ce schéma bloc :



Puisqu'on considère que le processus est stationnaire, donc on peut passer aux transformées de la place on aura :



$$\text{avec : } \phi(s) = \frac{1}{1 + \phi_{4A}(s) Q_i(s) W_i(s)} = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{x}_0(s)}$$

posons :

$$L_i(s) = \frac{\bar{x}_i(s)}{\bar{x}(s)} \quad L(s) = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{x}(s)}$$

$$\text{on aura : } Q_i(s) = \frac{\bar{x}_i(s)}{\bar{F}(s)} - \rho \frac{L_i(s)}{L(s)} ; \quad W_i(s) = \frac{\bar{x}_i(s)}{\bar{x}(s)} - \frac{1}{L_i(s)}$$

3.4 Relation entre dispersion et fonction de transfert:

$$\overline{x_{-x_0}}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| H \frac{x-x_0}{\bar{x}_0} \right|^2 S_{\bar{x}_0} ds$$

$$\overline{x_i}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| H \frac{x_i}{\bar{x}_0} \right|^2 S_{\bar{x}_0} ds$$

$$H_{\frac{\ddot{x}_i - \ddot{x}_o}{\ddot{x}_o}} = \frac{\ddot{x} - \ddot{x}_o}{\ddot{x}_o} - \frac{\ddot{x} - \ddot{x}_o}{s^2 \ddot{x}_o} = \frac{s^2 \phi(s)}{s^2} - 1 = \frac{\phi(s) g(s) - 1}{s^2}$$

$$H_{\frac{\ddot{x}_i}{\ddot{x}_o}} = \frac{\ddot{x}_i(s)}{\ddot{x}_o(s)} = \frac{s^2 L_i(s) \phi(s)}{L(s)} = g(s) L_i(s) \phi(s)$$

en remarquant que: $g(s) = \frac{s^2}{L(s)}$ $|H(s)|^2 = H(s) H(-s)$

3.5 Solution Générale du problème:

- fonction caractéristique $\phi(s)$:

la fonctionnelle C s'écrit sous la forme:

$$C = \sqrt{x-x_0} + \sum_i^n \lambda_i \sqrt{\ddot{x}_i} = \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} [\phi(s) g(s) - 1] [\phi(-s) g(-s) - 1] S_o \varphi(s) \varphi(-s) ds \\ + \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} \sum_i^n \lambda_i s^4 [g(s) L_i(s) \phi(s)] [g(-s) L_i(-s) \phi(-s)] S_o \varphi(s) \varphi(-s) ds$$

tenant compte que $S_{\ddot{x}_o}(s) = s^4 S_o \varphi(s) \varphi(-s)$

on définit la fonction: $\phi_w(s) = \phi(s) + \varepsilon \eta(s)$

dont la fonctionnelle C^* est minimale

ε : paramètre constant

$\eta(s)$: fonction de balance arbitraire.

$$\text{l'erreur } \delta C = C^* - C = \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} [\phi_w(s) g(s) - 1] [\phi_w(-s) g(-s) - 1] S_o \varphi(s) \varphi(-s) ds - \\ - \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} [\phi(s) g(s) - 1] [\phi(-s) g(-s) - 1] S_o \varphi(s) \varphi(-s) ds + \\ + \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} \sum_i^n \lambda_i s^4 [g(s) L_i(s) \phi_w(s)] [g(-s) L_i(-s) \phi_w(-s)] S_o \varphi(s) \varphi(-s) ds - \\ - \frac{1}{2\pi j} \int_{-\infty}^{\infty} \sum_i^n \lambda_i s^4 [g(s) L_i(s) \phi(s)] [g(-s) L_i(-s) \phi(-s)] S_o \varphi(s) \varphi(-s) ds$$

Pour trouver la fonction optimale, on doit minimiser l'erreur pour $\varepsilon = 0$, ce qui revient à identifier $\phi(s)$ à $\phi_w(s)$ donc

$$I = \frac{d(\delta c)}{d\epsilon} \Big|_{\epsilon=0} = 0 \Rightarrow \phi(s) = \phi_w(s)$$

Le calcul de I nous donne finalement la relation:

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

avec :

$$D(-s) D(s) = \left[1 + \sum_1^n \lambda_i s^4 L_i(s) L_i(-s) \right] G(s) g(-s)$$

on poseant :

$$R(s) R(-s) = 1 + \sum_1^n \lambda_i s^4 L_i(s) L_i(-s)$$

on aura :

$$D(s) D(-s) = R(s) R(-s) g(s) g(-s) \Rightarrow D(s) = R(s) g(s)$$

De l'expression finale de I on tire la fonction caractéristique optimale :

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

et qui s'écrit :

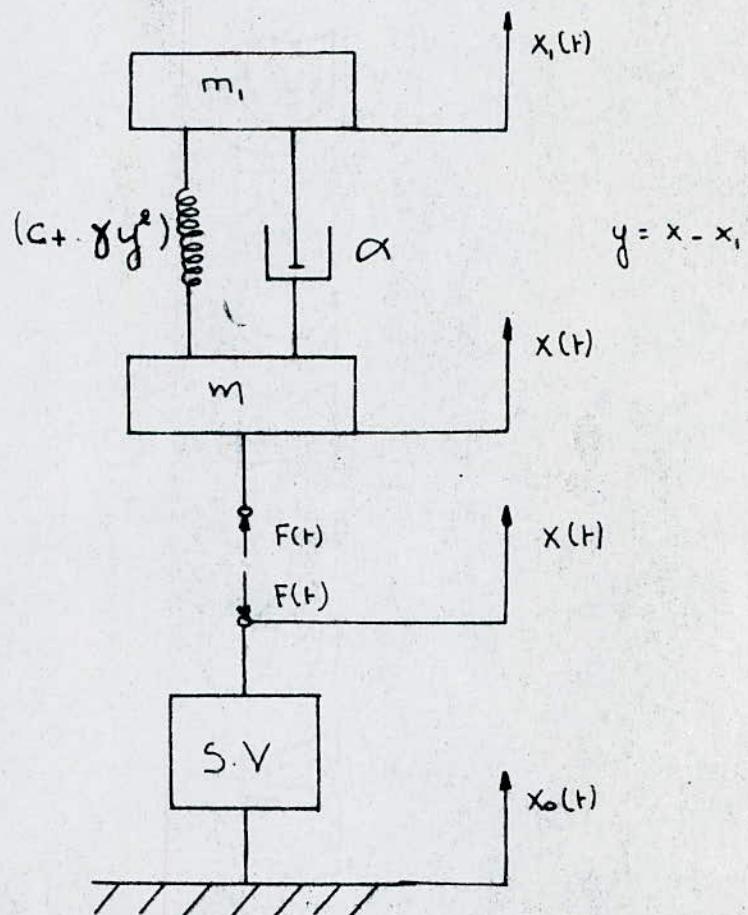
$$\phi(s) = \frac{1}{R(s) g(s) \varphi(s)} \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+$$

CHA : IV VIBRO-ISOLATION D'UN SYSTEME DYNAMIQUE N-L

Nous allons considérer deux mo. linéarités symétriques respectivement du ressort et de l'amortisseur et tirer les dispersions de l'écart et de l'accélération.

4.1 Non-linéarité symétrique du ressort :

4.1.1 Schéma et relations :



Les équations dynamiques s'écrivent

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 = -C(x_1 - x) - \alpha(\dot{x}_1 - \dot{x}) - \gamma(x_1 - x)^3 \\ m \ddot{x} = +C(x_1 - x) + \alpha(\dot{x}_1 - \dot{x}) + \gamma(x_1 - x)^3 + F(t) \end{cases}$$

posons : $y = x - x_1$

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 = Cy + \alpha \dot{y} + \gamma y^3 \\ m \ddot{x} = -Cy - \alpha \dot{y} - \gamma y^3 + F(t) \end{cases}$$

$$\begin{aligned} m \ddot{x} &= m(\ddot{y} + \ddot{x}_1) = m\ddot{y} + m\ddot{x}_1 \\ &= m\ddot{y} + \frac{m}{m_1}(C\ddot{y} + \alpha \dot{y} + \gamma y^3) = -Cy - \alpha \dot{y} - \gamma y^3 + F(t) \end{aligned}$$

$$\Rightarrow F(t) = m\ddot{y} + \frac{m}{m_1}(C\ddot{y} + \alpha \dot{y} + \gamma y^3) + Cy + \alpha \dot{y} + \gamma y^3$$

$$\Rightarrow F(t) = m\ddot{y} + \left(1 + \frac{m}{m_1}\right)Cy + \left(1 + \frac{m}{m_1}\right)\alpha \dot{y} + \left(1 + \frac{m}{m_1}\right)\gamma y^3$$

$$F(t) = m\ddot{y} + Cy + \alpha \dot{y} + \gamma y^3$$

D'après la linearisation on a :

$$y^3 = h_0 My + h_1 \dot{y}$$

On aura alors :

$$\Rightarrow F(t) = m\ddot{y} + Cy + \alpha \dot{y} + \gamma h_0 My + \gamma h_1 \dot{y}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow F^0 + M_F &= m\ddot{y}^0 + mMy + Cy^0 + CM_y + \alpha \dot{y}^0 + \alpha M\dot{y} \\ &\quad + \gamma h_1 \dot{y} + \gamma h_0 My \end{aligned}$$

Par identification on tire :

$$\Rightarrow \begin{cases} F^o = m \ddot{y}^o + \alpha \dot{y}^o + (C + \gamma h_1) y^o \\ M_F = m M \ddot{y} + \alpha M \dot{y} + (C + \gamma h_0) M y \end{cases}$$

En utilisant les transformations de Laplace on aura

$$\Rightarrow \begin{cases} \bar{F}^o(s) = m s^2 \bar{y}^o + \alpha s \bar{y}^o + (C + \gamma h_1) \bar{y}^o \\ M_F = -m \omega^2 M y + j \omega \alpha M y + (C + \gamma h_0) M y \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{\bar{y}^o}{\bar{F}^o} = \frac{1}{m s^2 + \alpha s + (C + \gamma h_1)} \\ \frac{M y}{M_F} = \frac{1}{-m \omega^2 + j \omega \alpha + (C + \gamma h_0)} = \frac{(C + \gamma h_0) - m \omega^2}{[(C + \gamma h_0) - m \omega^2]^2 + \alpha^2 \omega^2} \end{cases}$$

$$- j \frac{\alpha \omega}{[(C + \gamma h_0) - m \omega^2]^2 + \alpha^2 \omega^2}$$

La symétrie de distribution des forces nous permet d'écrire que $M_F = 0$.

Dans le cas contraire : Si $M_F \neq 0$ alors le système isolé ne sera pas en équilibre et aura tendance à monter vers le haut.

$$M_F = 0 \Rightarrow M y = 0 \Rightarrow M_{x_1} = M_x$$

Puisque on est dans le cas d'un système en équilibre stable et stationnaires alors :

$$M_{x_1} = M_x = 0$$

Consequences :

$$\left. \begin{aligned} y &= y^0 + My \\ &= x^0 + M_x - x_i - M_{x_1} \end{aligned} \right\} \Rightarrow y = y^0 = x^0 - x_i$$

$$h_0 = 3G y^2 + My^2 = 3G y^2$$

$$h_1 = 3G y^2 + 3My^2 = 3G y^2$$

$$y^3 = h_0 My + h_1 y^0$$

$$\Rightarrow y^3 = 3G y^2 y$$

Les équations dynamiques s'écrivent :

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 = -C(x_1 - x) - \alpha(\dot{x}_1 - \dot{x}) - 3\gamma G y^2 (x_1 - x) \\ m \ddot{x} = C(x_1 - x) + \alpha(\dot{x}_1 - \dot{x}) + 3\gamma G y^2 (x_1 - x) + F(t) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 + \alpha \dot{x}_1 + (C + 3\gamma G y^2) x_1 = \alpha \dot{x} + (C + 3\gamma G y^2) x \\ m \ddot{x} + \alpha \dot{x} + (C + 3\gamma G y^2) x = \alpha \dot{x}_1 + (C + 3\gamma G y^2) x_1 + F(t) \end{cases}$$

En passant aux transformées de Laplace on aura :

$$\frac{\bar{X}_1}{\bar{X}} = \frac{s\alpha + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})}{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})}$$

$$\bar{F}(s) = \left(m s^2 + \alpha s + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}} - \frac{(s\alpha + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})^2}{m_1 s^2 + \alpha s + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}}} \right) \cdot \bar{X}$$

$$\frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}} = \frac{m m_1 s^4 + (m + m_1)\alpha s^3 + (m + m_1)(c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})s^2}{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})}$$

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

Calcul de $R(s)$

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

$$L_1(s) = \frac{\bar{X}_1}{\bar{X}} = \frac{\alpha s + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}} + c}{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})}$$

$$\Rightarrow R(s) R(-s) = 1 + \lambda s^4 \left(\frac{\alpha s + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}}}{m_1 s^2 + \alpha s + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}}} \right) - \left(\frac{-\alpha s + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}}}{m_1 s^2 - \alpha s + c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}}} \right)$$

$$\Rightarrow R(s) R(-s) = \frac{-\lambda \omega^2 s^6 + [m^2 + \lambda(c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})^2]s^4 + [2m_1(c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}}) - \omega^2]s^2}{[m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})][m_1 s^2 - \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})]} +$$

$$+ \frac{(c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})^2}{[m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})][m_1 s^2 - \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{\frac{2}{3}})]}$$

Cette relation peut être écrite sous la forme suivante:

$$R(s) = \frac{As^3 + Bs^2 + Ds + E}{m_1 s^2 + \alpha s + C + 3\gamma G_f^2} \times \frac{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}{m_1 s^2 - \alpha s + C + 3\gamma G_f^2}$$

Les coefficients A, B, D, E sont déterminés à partir du système d'équation suivant:

$$\left\{ \begin{array}{l} A = \alpha \sqrt{\lambda} \\ E = C + 3\gamma G_f^2 \\ B^2 - 2\alpha \sqrt{\lambda} D = m_1^2 + \lambda (C + 3\gamma G_f^2)^2 \\ 2B(C + 3\gamma G_f^2) - D^2 = 2m_1(C + 3\gamma G_f^2) - \alpha^2 \end{array} \right.$$

En résolvant ce système on aura:

$$R(s) = \frac{As^3 + Bs^2 + Ds + E}{m_1 s^2 + \alpha s + (C + 3\gamma G_f^2)}$$

Calcul de $G(s)$:

$$G(s) = \frac{\Delta^2}{L(s)} ; L(s) = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{X}} = \frac{[mm_1\delta^2 + (m+m_1)\alpha s + (m+m_1)(C+3\gamma G_f^2)]s^2}{m_1 s^2 + \alpha s + (C+3\gamma G_f^2)}$$

En remplaçant ces termes dans $\phi(s)$ on aura:

$$\phi(s) = \frac{mm_1 s^2 + (m+m_1)s\alpha + (m+m_1)(C+3\gamma G_f^2)}{[As^3 + Bs^2 + Ds + E] \varphi(s)} \quad \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(s)} \right\}_+ \quad (1)$$

Determination des dispersions:

$$\left\{ \begin{array}{l} \sigma_{\ddot{x}_0}^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H \frac{\ddot{x}_0}{\ddot{x}_0}|^2 S_{\ddot{x}_0}(\omega) d\omega \\ \sigma_{x-x_0}^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H \frac{x-x_0}{\ddot{x}_0}|^2 S_{\ddot{x}_0}(\omega) d\omega \\ \sigma_{x-x_0}^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H \frac{x-x_0}{\ddot{x}_0}|^2 S_{\ddot{x}_0}(\omega) d\omega \end{array} \right.$$

Calcul de $H \frac{x-x_0}{\ddot{x}_0}$ et $H \frac{\ddot{x}_0}{\ddot{x}_0}$

$$H \frac{x-x_0}{\ddot{x}_0} = \frac{\bar{x}-x_0}{\bar{\ddot{x}}_0} = \frac{1}{S^2} \left[\frac{\bar{x}}{x_0} - \frac{\bar{\ddot{x}}_0}{x_0} \right] = \frac{1}{S^2} \left[\frac{\bar{x}}{x_0} - \frac{\bar{x}_0}{\bar{x}} \cdot \frac{\bar{x}}{x_0} \right]$$

$$H \frac{x-x_0}{\ddot{x}_0} = \frac{1}{S^2} H \frac{x}{x_0} \left(1 - H \frac{x_0}{x} \right)$$

Remarquons que :

$$\phi(s) = \frac{\bar{F}(s)}{\bar{x}_0(s)} = \frac{\bar{F}}{S^2 \bar{x}_0} = \frac{\bar{x} L(s)}{S^2 \bar{x}_0} = \frac{\bar{x}}{\bar{x}_0} \times \frac{L(s)}{S^2}$$

On a :

$$H \frac{x}{x_0} = \frac{\bar{x}(s)}{\bar{x}_0(s)} = \frac{S^2}{L(s)} \phi(s) =$$

$$= \frac{(m_1 s^2 + \alpha s + C + 3 \gamma \Gamma_q^2) \phi(s)}{m m_1 s^2 + (m+m_1) \alpha s + (m+m_1)(C + 3 \gamma \Gamma_q^2)}$$

En remplaçant $\phi(s)$ par (1) on aura.

$$H \frac{x}{x_0} = \frac{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})}{(A s^3 + B s^2 + D s + E)} \times \frac{1}{\varphi(s)} \times \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ \quad (2)$$

$$H \frac{x_1}{x} = \frac{\bar{x}_1}{x} = \frac{\alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})}{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})} \quad (3)$$

D'où l'on tire la relation :

$$H \frac{x - x_1}{x_0} = \frac{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})}{s^2(A s^3 + B s^2 + D s + E)} \times \frac{1}{\varphi(s)} \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ \left[1 - \frac{\alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})}{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})} \right]$$

$$\Rightarrow H \frac{x - x_1}{x_0} = \frac{m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y})}{s^2(A s^3 + B s^2 + D s + E)} \times \frac{1}{\varphi(s)} \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ \frac{m_1 s^2}{(m_1 s^2 + \alpha s + (c + 3\gamma\sqrt{y}))}$$

En définitive on a :

$$\Rightarrow H \frac{x - x_1}{x_0} = \frac{m_1}{(A s^3 + B s^2 + D s + E)} \times \frac{1}{\varphi(s)} \times \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+$$

De la même façon on tire :

$$H \frac{x_1}{\bar{x}_0} = \frac{\bar{x}_1}{s^2 x_0} = \frac{1}{s^2} H \frac{x_1}{x_0} \quad ; \quad H \frac{x - x_0}{\bar{x}_0} = \frac{\bar{x} - \bar{x}_0}{s^2 \bar{x}_0} = \frac{1}{s^2} \left[H \frac{x}{x_0} - 1 \right]$$

$$\Rightarrow H \frac{x_1}{x_0} = H \frac{x_1}{x} \times H \frac{x}{x_0} = \frac{(\alpha s + E) \frac{1}{\varphi(s)}}{(A s^3 + B s^2 + D s + E)} \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+$$

$$\Rightarrow H \frac{x - x_0}{\bar{x}_0} = \frac{1}{s^2} \left[\frac{m_1 s^2 + \alpha s + E}{A s^3 + B s^2 + D s + E} \times \frac{1}{\varphi(s)} \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ - 1 \right]$$

4.1.2 Cas où l'excitation est un bruit blanc.

Sa densité spectrale s'écrit :

$$S_{\ddot{x}_0}(s) = N^2 = S^4 S_0 \varphi(s) \varphi(-s)$$

On aura par identification

$$\begin{cases} S_0 = N^2 \\ \varphi(s) = \frac{1}{s^2} \end{cases} \quad E = C + 3 \sqrt{\gamma}$$

$$\frac{\varphi(s)}{R(-s)} = \frac{m_1 s^2 - \alpha s + E}{s^2(-A s^3 + B s^2 - D + E)} = \underbrace{\frac{F}{s^2}}_{\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+} + \underbrace{\frac{G}{s}}_{\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_-} + \underbrace{\frac{H s^2 + \bar{J} s + I}{-A s^3 + B s^2 - D s + E}}_{\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_-}$$

$\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_-$ possède des pôles dans le $\frac{1}{2}$ plan de droite

$$F = \lim_{s \rightarrow 0} \left[\frac{m_1 s^2 - \alpha s + E}{-A s^3 + B s^2 - D s + E} \right] = \frac{E}{E} = 1$$

$$G = \frac{d}{ds} \left[\frac{m_1 s^2 - \alpha s + E}{-A s^3 + B s^2 + D s + E} \right]_{s=0} = \left[\frac{-\alpha E + E D}{E^2} \right] = \frac{(D - \alpha)}{E}$$

$$\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ = \frac{1}{s^2} + \frac{(D - \alpha)}{E s} = \frac{(D - \alpha) s + E}{E s^2}$$

D'après la relation (1) on aura

D'après la relation (1) on aura

$$\begin{aligned}\phi(s) &= \frac{mm_1(D-\alpha)s^3 + [mm_1(C+3\gamma\bar{v}^2y)+(m+m_1)(D-\alpha)\omega]s^2}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)E} + \\ &+ \frac{[(m+m_1)(D-\alpha)(C+3\gamma\bar{v}^2y)] + (m+m_1)\omega s + (m+m_1)(C+3\gamma\bar{v}^2y)E}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)E}\end{aligned}$$

Calcul des dispersions :

$$H\frac{\ddot{x}_1}{\dot{x}_0} = H\frac{\ddot{x}_1}{\dot{x}} = H\frac{\ddot{x}_1}{\dot{x}_0} \quad H\frac{\dot{x}}{\dot{x}_0} = \frac{(\omega s + E) \psi(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)} \left\{ \frac{\psi(s)}{R(s)} \right\}_+$$

$$H\frac{\ddot{x}_1}{\dot{x}_0} = \frac{\omega(D-\alpha)s^2 + E)s + E^2}{A\epsilon s^3 + B\epsilon s^2 + D\epsilon s + E^2}$$

$$G^2\ddot{x}_1 = \frac{N^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| H\frac{\ddot{x}_1}{\dot{x}_0} \right|^2 d\omega$$

D'après les tables d'intégrales on tire

$$G^2\ddot{x}_1 = N^2 \frac{\omega^2 (D-\alpha)^2 - 2AE^2\omega(D-\alpha) + AE^2(D^2 + BE)}{2AE^2(BD - AE)}$$

$$\begin{aligned}H\frac{x-x_0}{\dot{x}_0} &= \frac{1}{s^2} \left[H\frac{\dot{x}}{\dot{x}_0} - 1 \right] = \frac{[m_1(D-\alpha) - AE]s^3 + [\omega(D-\alpha) + m_1E - BE]s^2}{s^2 [As^3 + Bs^2 + Ds + E]E} \\ &+ \frac{[\omega E + E(D-\alpha) - DE]s}{s^2 [As^3 + Bs^2 + Ds + E]E}\end{aligned}$$

$$\Rightarrow H\frac{x-x_0}{\dot{x}_0} = \frac{[m_1(D-\alpha) - AE]s + [\omega(D-\alpha) + m_1E - BE]}{A\epsilon s^3 + B\epsilon s^2 + D\epsilon s + E^2}$$

D'après les tables d'intégrales on tire

$$\Gamma_{x-x_0}^2 = \frac{N^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H \frac{x-x_0}{\dot{x}_0}|^2 d\omega$$

$$\Rightarrow \Gamma_{x-x_0}^2 = N^2 \frac{AE[m_1(D-\alpha)-AE]^2 + AB[m_1E+\alpha(D-\alpha)-BE]^2}{2AE^3(BD-AE)}$$

$$H \frac{x-x_0}{\dot{x}_0} = \frac{m_1 \psi(s)}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \left\{ \frac{\psi(s)}{R(-s)} \right\}_+$$

$$\Rightarrow H \frac{x-x_0}{\dot{x}_0} = \frac{m_1(D-\alpha)s + m_1E}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)E}$$

$$\Gamma_{x-x_0}^2 = \frac{N^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H \frac{x-x_0}{\dot{x}_0}|^2 d\omega$$

D'après les tables d'intégrales :

$$E = c + 3\tau \Gamma^2 y \quad ; \quad \Gamma^2 y = \Gamma_{x-x_0}^2$$

$$\Gamma_{x-x_0}^2 = N^2 \frac{m_1^2(D-\alpha)^2 + Bm_1^2E}{2E^2(BD-AE)}$$

4.13 Cas où l'excitation est :

$$S \ddot{x}_0 = 2\alpha_2 N^2 \frac{\sqrt{2}-s^2}{(\sqrt{2}+s^2)^2 + 4\alpha_2 s^2} = S_0 s^4 \psi(s) \psi(-s)$$

La densité peut être écrite autrement sous la forme :

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

On aura alors

$$\varphi(s) = \frac{\sqrt{b} + s}{s^2(\sqrt{b}^2 + 2\sqrt{b}\alpha_2 s + \alpha_2^2)}$$

$$\text{d'où : } \frac{\varphi(s)}{R(-s)} = \frac{(\sqrt{b} + s)(m_1 s^2 - \alpha s + E)}{s^2(\alpha^2 + 2\sqrt{b}\alpha_2 s + \sqrt{b}^2)(-As^3 + Bs^2 - Ds + E)}$$

$$\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\} = \underbrace{\frac{F}{s^2} + \frac{G}{s}}_{\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+} \underbrace{\frac{Hs + I}{\alpha^2 + 2\sqrt{b}\alpha_2 s + \sqrt{b}^2}}_{\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_-} + \underbrace{\frac{Js^2 + Ks + L}{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}}$$

$$F = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{(\sqrt{b} + s)(m_1 s^2 - \alpha s + E)}{(\alpha^2 + 2\sqrt{b}\alpha_2 s + \sqrt{b}^2)(-As^3 + Bs^2 - Ds + E)} = \frac{1}{\sqrt{b}}$$

$$G = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{d}{ds} \left\{ s^2 \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\} = \frac{D - \alpha}{\sqrt{b} E} + \frac{1}{\sqrt{b}^2} - \frac{2\sqrt{b}\alpha_2}{\sqrt{b}^3}$$

$$\left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\} = \frac{F}{s^2} + \frac{G}{s} + \frac{H^*}{s - s_1} + \frac{I^*}{s - s_2} + \frac{Js^2 + Ks + L}{-As^3 + Bs^2 - Ds + E}$$

$$\text{Avec } H^* = \frac{(\sqrt{b} + s_1)(m_1 s_1^2 - \alpha s_1 + E)}{s_1^2(s_1 - s_2)(-As_1^3 + Bs_1^2 - Ds_1 + E)}$$

$$I^* = \frac{(\sqrt{b} + s_2)(m_1 s_2^2 - \alpha s_2 + E)}{s_2^2(s_2 - s_1)(-As_2^3 + Bs_2^2 - Ds_2 + E)}$$

$$s_1 = -\sqrt{b}\alpha_2 + j\sqrt{b^2 - \alpha_2^2} \quad s_2 = -\sqrt{b}\alpha_2 - j\sqrt{b^2 - \alpha_2^2}$$

On montre que $(H^*, I^*) \in \mathbb{C}^2$

alors que $(H, I) \in \mathbb{R}^2$

En remarquant que :

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

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

On peut tirer ainsi

$$\left\{ \frac{\Psi(s)}{R(s)} \right\}_+ = \frac{F}{s^2} + \frac{G}{s} + \frac{Hs + I}{s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \alpha_2^2}$$

$$\Rightarrow \left\{ \frac{\Psi(s)}{R(s)} \right\}_+ = \frac{N(s)}{s^2(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \alpha_2^2)}$$

$$N(s) = (G + H)s^3 + [F + 2\sqrt{\alpha_2}G + I]s^2 + (2\sqrt{\alpha_2}F + G\alpha_2^2)s + F\alpha_2^2$$

D'après la relation ① on a :

$$\phi(s) = \frac{[m_1 m_2 s^2 + (m_1 + m_2)\alpha s + (m_1 + m_2)E]N(s)}{(A s^3 + B s^2 + D s + E)(\alpha_2 + s)}$$

Calcul des dispersions

$$H \frac{x_1}{x_0} = H \frac{x_1}{x_1} = H \frac{x_1}{x_1} \cdot H \frac{x}{x_0} = \frac{\alpha s + E}{A s^3 + B s^2 + D s + E} \times \frac{1}{\Psi(s)} \times \left\{ \frac{\Psi(s)}{R(s)} \right\}_+$$

$$\Rightarrow H \frac{x_1}{x_0} = \frac{(\alpha s + E)[(G + H)s^3 + (F + 2\sqrt{\alpha_2}G + I)s^2 + (2\sqrt{\alpha_2}F + G\alpha_2^2)s + F\alpha_2^2]}{(A s^3 + B s^2 + D s + E)(\alpha_2 + s)}$$

$$\Rightarrow H \frac{x_1}{x_0} = \alpha(G + H)s^4 + [2(F + 2\sqrt{\alpha_2}G + I) + E(G + H)]s^3 + [2(2\sqrt{\alpha_2}F + G\alpha_2^2) + 2F\alpha_2^2]s^2 + S[E(2\sqrt{\alpha_2}F + G\alpha_2^2) + 2F\alpha_2^2] + EF\alpha_2^2$$

$$\tilde{V}_{\dot{x}_1}^2 = \frac{1}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{+j\infty} |H \frac{\dot{x}_1}{x_0}|^2 S_{\dot{x}_1} ds = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{+j\infty} |H \frac{\dot{x}_1}{x_0}|^2 \frac{\mathcal{B}^2 - s^2}{(\mathcal{B}^2 + s^2)^2 - 4\alpha_2 s^2} ds$$

On remarque que :

$$|\mathcal{B} + s|^2 = \mathcal{B}^2 - s^2$$

$$|(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \mathcal{B}^2)|^2 = (\mathcal{B}^2 + s^2)^2 - 4\alpha_2 s^2$$

d'où on aura l'expression suivante :

$$\tilde{V}_{\dot{x}_1}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-j\infty}^{+j\infty} \left| \frac{N(s)}{D_1(s)} \right|^2 ds$$

$$\text{Avec : } N_1(s) = N \frac{x_1}{x_0}$$

$$D_1(s) = (As^3 + Bs^2 + Ds + E)(s^2 + 2\sqrt{\alpha_2}s + \mathcal{B}^2)$$

$$D_1(s) = As^5 + [2A\sqrt{\alpha_2} + B]s^4 + [A\mathcal{B}^2 + 2Bs\sqrt{\alpha_2} + D]s^3 + [\mathcal{B}\mathcal{B}^2 + 2Ds\sqrt{\alpha_2} + E]s^2 + [Ds\mathcal{B}^2 + 2Es\sqrt{\alpha_2}]s + E\mathcal{B}^2$$

$$\Rightarrow \tilde{V}_{\dot{x}_1}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\Delta_5} \left[C_4^2 m_0 + (C_3^2 - 2C_2 C_4)m_1 + (C_2^2 - 2C_1 C_3 + 2C_1 C_4)m_2 + (C_1^2 - 2C_0 C_2)m_3 + C_0^2 m_4 \right]$$

Où :

$$\begin{cases} m_0 = \frac{1}{d_0}(d_3 m_1 - d_1 m_2) \\ m_1 = -d_0 d_3 + d_1 d_2 \\ m_2 = -d_0 d_2 + d_1 d_4 \end{cases} ; \begin{cases} m_3 = \frac{1}{d_0}(d_2 m_1 - d_4 m_2) \\ m_4 = \frac{1}{d_0}(d_2 m_3 - d_4 m_1) \\ \Delta_5 = d_0(d_1 m_4 - d_3 m_3 + d_5 m_2) \end{cases}$$

$$\frac{H_{x-x_0}}{x_0} = \frac{1}{s^2} \left[H_{\frac{x}{x_0}} - 1 \right] = \frac{1}{s^2} \left[\frac{m_1 s^2 + \omega s + \epsilon}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{1}{\Psi(s)} \left\{ \frac{\Psi(s)}{R(-s)} \right\} - 1 \right]$$

$$= \frac{1}{s^2} \left[\frac{m_1 s^2 + \omega s + \epsilon}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{N(s)}{(s + \sqrt{B})} - 1 \right] = \frac{N_3(s)}{D_3(s)}$$

$$N_3(s) = m_1(G + H)s^3 + [m_1(F + 2G\sqrt{\omega_2} + I) + \omega(G + H) - A]s^2$$

$$+ s^1 [m_1(2F\sqrt{\omega_2} + G\omega^2) + \omega(F + 2G\sqrt{\omega_2} + I) - (A\omega B + B) + E(G + H)]$$

$$+ [m_1(F\omega^2 + \omega(F\sqrt{\omega_2} + G\omega^2) + E(F + 2G\sqrt{\omega_2} + I) - (B\omega B + D)]$$

$$D_3 = (As^3 + Bs^2 + Ds + E)(s + \sqrt{B})$$

$$\sqrt{x-x_0} = \frac{2\omega_2 N^2}{2\pi j} \int_{j-\infty}^{j+\infty} \left| \frac{1}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(s^2 + 2\sqrt{\omega_2}s + \omega^2)} \right|^2 ds$$

$$\sqrt{x-x_0} = \frac{2\omega_2 N^2}{2\pi j} \int_{j-\infty}^{j+\infty} \left| \frac{N_3(s)}{D_3(s)} \right|^2 ds$$

$$D_1(s) = As^5 + [B + 2A\sqrt{\omega_2}]s^4 + [A\omega^2 + 2B\sqrt{\omega_2} + D]s^3$$

$$+ [B\omega^2 + 2D\sqrt{\omega_2} + E]s^2 + [D\omega^2 + 2E\sqrt{\omega_2}]s + E\omega^2$$

D'après les tables d'intégrales on aura

$$\sqrt{t}_{x-x_0} = \frac{2\omega_2 N^2}{2D_3} \left[C_3^2 m_1 + (C_2^2 - 2C_1 C_3)m_2 + (C_1^2 - 2C_0 C_3)m_3 + C_0^2 m_4 \right]$$

$$\begin{cases} C_0 = [m_1 F\omega^2 + \omega(2F\sqrt{\omega_2} + G\omega^2) + E(F + 2G\sqrt{\omega_2} + I) - (B\omega B + D)] \\ C_1 = m_1(2F\sqrt{\omega_2} + G\omega^2) + \omega(F + 2G\sqrt{\omega_2} + I) + E(G + H) - (A\omega B + B) \\ C_2 = m_1(F + 2G\sqrt{\omega_2} + I) + \omega(G + H) - A \\ C_3 = m_1(G + H) \end{cases}$$

les autres paramètres ont été définis auparavant.

$$\begin{aligned}
 C_0 &= EF \sqrt{B^2} \\
 C_1 &= \alpha F \sqrt{B^2} + E(2\sqrt{\alpha_2} F + G \sqrt{B^2}) \\
 C_2 &= \alpha(2F\sqrt{\alpha_2} + G \sqrt{B^2}) + E(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) \\
 C_3 &= \alpha(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) + E(G + H) \\
 C_4 &= \alpha(G + H)
 \end{aligned}
 ; \quad \left\{
 \begin{array}{l}
 d_0 = E \sqrt{B^2} \\
 d_1 = D \sqrt{B^2} + 2E \sqrt{\alpha_2} \\
 d_2 = D \sqrt{B^2} + 2I \sqrt{\alpha_2} + E \\
 d_3 = A \sqrt{B^2} + 2B \sqrt{\alpha_2} + D \\
 d_4 = 2A \sqrt{\alpha_2} + B \\
 d_5 = A
 \end{array}
 \right.$$

$$H \frac{x - x_0}{\dot{x}_0} = \frac{m_1}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{1}{\psi(s)} \times \left\{ \frac{\psi(s)}{R(s)} \right\}_+ = \frac{m_1 N(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\sqrt{b} + s)}$$

$$\tilde{N}_s^2 = \frac{1}{2\pi i} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| H \frac{x - x_0}{\dot{x}_0} \right|^2 ds = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi i} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \frac{N(s)}{D(s)} \right|^2 ds$$

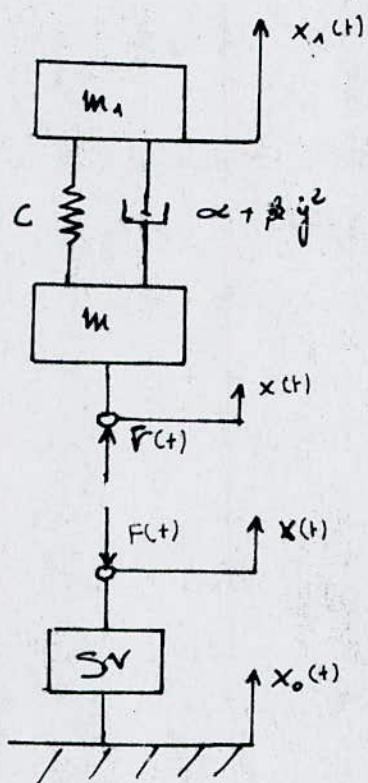
$$N_s(s) = m_1(G + H)s^3 + m_1(F + 2\sqrt{\alpha_2}G + I)s^2 + m_1(2G\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2})s + m_1F\sqrt{B^2}$$

$$\tilde{N}_s^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2D_0} \left[C_0^2 m_1 + (C_1^2 - 2C_1 C_3)m_2 + (C_2^2 - 2C_0 C_3)m_3 + C_0^2 m_4 \right]$$

$$\left\{
 \begin{array}{l}
 C_0 = m_1 F \sqrt{B^2} \\
 C_1 = m_1(2F\sqrt{\alpha_2} + G \sqrt{B^2}) \\
 C_2 = m_1(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) \\
 C_3 = m_1(G + H) \\
 C_4 = 0
 \end{array}
 \right. \quad \left. \begin{array}{l}
 d_0, d_1, d_2, d_3, d_4, d_5 \\
 m_0, m_1, m_2, m_3, m_4, D_0
 \end{array} \right\} \text{definis precedentement}$$

4.2 Non linéarité symétrique de l'amortisseur

4.2.1 Schéma et relations



Les équations dynamiques s'écrivent :

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 = Cy + \alpha y + \beta y^3 \\ m \ddot{x} = -Cy - \alpha y - \beta y^3 + F(t) \end{cases}$$

La linearisation de y^3 donne :

$$y^3 = h_0 \langle y \rangle + h_1 y^0 \quad \text{avec} \quad \begin{cases} h_0 = 3 \bar{y}^2 + \langle y^2 \rangle \\ h_1 = 3 (\bar{y} + \langle y^2 \rangle) \end{cases}$$

$$\langle y \rangle = My = M\{y\}$$

En tenant compte de la symétrie de la distribution des forces et que l'on est dans le cas d'un système en équilibre stable on aura :

$$\ddot{y}^3 = -3\beta \dot{y}^2 y$$

Les équations dynamiques deviennent :

$$\begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 = -c(x_1 - x) - \alpha(\dot{x}_1 - \dot{x}) - 3\beta \dot{y}^2 y (\dot{x}_1 - \dot{x}) \\ m \ddot{x} = c(x_1 - x) + \alpha(\dot{x}_1 - \dot{x}) + 3\beta \dot{y}^2 y (\dot{x}_1 - \dot{x}) + F(t) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} m_1 \ddot{x}_1 + (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) \dot{x}_1 + cx_1 = (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) \dot{x} + cx \\ m \ddot{x} + (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) \dot{x} + cx = (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) \dot{x}_1 + cx_1 + F(t) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \frac{\ddot{x}_1}{x} = \frac{(\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) s + c}{m_1 s^2 + (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) s + c} \\ \frac{F}{x} = \frac{s^2 [m m_1 s^2 + (m + m_1)(\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) s + (m + m_1)c]}{m_1 s^2 + (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) s + c} \end{cases}$$

La fonction caractéristique

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

On démontre comme précédemment que :

$$R(s) = \frac{A s^3 + B s^2 + D s + E}{m_1 s^2 + (\alpha + 3\beta \dot{y}^2 y) s + c}$$

A, B, D, E sont déterminés à partir du système d'éq. non linéaire

$$\left\{ \begin{array}{l} A = \omega \sqrt{\alpha} \\ B^2 - 2(\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 \sqrt{\alpha} D = m_1^2 + \alpha C^2 \\ 2Bc - D^2 = 2m_1 c - (\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 \\ E = C \end{array} \right.$$

et que : $G(s) = \frac{A}{L} \quad ; \quad L(s) = \frac{\bar{F}}{\bar{x}} \Rightarrow G(s) = s^2 \frac{\bar{x}}{\bar{F}}$

d'où l'on tire l'expression :

$$\phi(s) = \frac{mm_1s^2 + (m+m_1)(\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + (m+m_1)c}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)\varphi(s)} \quad (4)$$

Determination des fonctions de transfert :

$$\phi(s) = \frac{\bar{F}}{\bar{x} d(s)} = \frac{\bar{x} L(s)}{s^2 \bar{x}_0} = \frac{\bar{x}}{\bar{x}_0} \times \frac{L(s)}{s^2}$$

$$H \frac{x}{x_0} = \frac{\bar{x}}{\bar{x}_0} = \frac{s^2}{L(s)} \quad \phi(s) = \frac{m_1 s^2 + (\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c}{m m_1 s^2 + (m+m_1)(\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c} \quad \phi(s)$$

$$H \frac{x}{x_0} = \frac{m_1 s^2 + (\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{1}{\varphi(s)} \times \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(s)} \right\}_+$$

$$H \frac{x_i}{x} = \frac{\bar{x}_i}{\bar{x}} = \frac{(\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c}{m_1 s^2 + (\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c}$$

$$H \frac{x_i - x_0}{\bar{x}_0} = \frac{x_i - x_0}{\bar{x}_0} = \frac{1}{s^2} \left[\frac{m_1 s^2 + (\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{1}{\varphi(s)} \times \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(s)} \right\}_+ - 1 \right] \quad (5)$$

$$H \frac{\ddot{x}_i}{x_0} = H \frac{x_i}{x_0} = H \frac{x}{x_0}, H \frac{x}{x_0} = \frac{(\omega + 3\beta \sqrt{\frac{\alpha}{\gamma}})^2 s + c}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{1}{\varphi(s)} \times \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(s)} \right\}_+ \quad (6)$$

$$H \frac{\dot{x}_1}{x_0} = \frac{\dot{x}_1 - \bar{x}_1}{\bar{x}_0} = \frac{s}{s^2} H \frac{x}{x_0} \left[1 - H \frac{x_1}{x} \right] = \frac{m_1 s}{A s^3 + B s^2 + D s + E} \times \frac{1}{s^2} \times \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ \quad (7)$$

4.2.2 Cas d'un bruit blanc

$$\varphi(s) = \frac{1}{s^2} \quad ; \quad S_0 = N^2$$

$$\frac{\varphi(s)}{R(-s)} = \frac{m_1 s^2 - (\omega + 3\beta \sigma^2 q) s + E}{s^2 [A s^3 + B s^2 + D s + E]} = \frac{F}{s^2} + \frac{G}{s} + \frac{H s^2 + J s + I}{A s^3 + B s^2 + D s + E}$$

$$F = 1 \quad ; \quad G = \frac{D - (\omega + 3\beta \sigma^2 q)}{E}$$

$$\Rightarrow \left\{ \frac{\varphi(s)}{R(-s)} \right\}_+ = \frac{[D - (\omega + 3\beta \sigma^2 q)] s + E}{E s^2}$$

On aura la fonction caractéristique :

$$\begin{aligned} \phi(s) &= \frac{m m_1 [D - (\omega + 3\beta \sigma^2 q)] s^3 + [m m_1 C + (m + m_1)(D - \omega - 3\beta \sigma^2 q)(\omega + 3\beta \sigma^2 q)] s^2}{(A s^3 + B s^2 + D s + E) E} \\ &+ \frac{[C(m + m_1) D] s' + (m + m_1) C E}{(A s^3 + B s^2 + D s + E) E} \end{aligned}$$

Calcul des fonctions de transfert,

$$H \frac{\ddot{x}_1}{x_0} = \frac{(\omega + 3\beta \sigma^2 q) [D - (\omega + 3\beta \sigma^2 q)] s^2 + F D s' + E s}{A E s^3 + B E s^2 + D E s + E^2}$$

$$\sigma^2 \ddot{x}_1 = \frac{N^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |H \frac{\ddot{x}_1}{x_0}|^2 d\omega$$

$$\hat{r}_{x_1}^2 = N^2 \frac{D(-\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)^2 [D - (\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)]^2}{2 AE^2 (BD - AE)}$$

$$- \frac{2AE^2(\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)[D - (\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)] + AE^2(D^2 + BE)}{2 AE^2 (BD - AE)}$$

$$H_{\frac{x-x_0}{x_0}} = \frac{\{m_1[D - \alpha - 3\beta \hat{r}_{y_1}^2] - AE\}S^4 + [(\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)(D - \alpha - 3\beta \hat{r}_{y_1}^2) + m_1 E - BE]}{AE^2 S^3 + BE^2 S^2 + DE^2 S + E^2}$$

Les tables d'intégrales nous donne

$$\hat{r}_{x-x_0}^2 = \frac{AE[m_1(D - \alpha - 3\beta \hat{r}_{y_1}^2) - AE]^2 + AB[m_1E + (\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)(D - \alpha - 3\beta \hat{r}_{y_1}^2) - BE]^2}{2 AE^2 (BD - AE)}$$

$$H_{\frac{x-x_0}{x_0}} = \frac{m_1[D - (\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)]S^2 + m_1 E S'}{E A S^3 + B E S^2 + D E S + E^2}$$

$$\hat{r}_{y_1}^2 = N^2 m_1 \frac{D[D - (\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)]^2 + AE^2}{2 AE^2 (BD - AE)}$$

4.8.3 Cas où l'excitation est :

$$S \ddot{x}_0 = 2 \omega_c N^2 \frac{\sqrt{B^2 - \delta^2}}{(\sqrt{B^2 + \delta^2})^2 - 4 \omega_c^2 S^2}$$

D'après la relation (4) on a

$$\phi(s) = \frac{[m_1 m_2 S^2 + (m_1 + m_2)(\alpha + 3\beta \hat{r}_{y_1}^2)S + (m_1 + m_2)c]N(s)}{(A S^3 + B S^2 + D S + E)(\sqrt{B^2 - \delta^2})}$$

Calcul des dispersions :

D'après la relation (6) on a :

$$H \frac{\ddot{x}_1}{\dot{x}_0} = \frac{[(\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}}) s + C] N(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\sqrt{B} + s)} = \frac{N_4(s)}{(As^3 + Bs^2 + Ds + E)(\sqrt{B} + s)}$$

$$\begin{aligned} N_4(s) &= (\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})(G + H)s^4 + s^3 [(\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) + C(G + H)] \\ &\quad + s^2 [(\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2}) + C(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I)] \\ &\quad + s [(\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})F\sqrt{B^2} + C(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2})] + CF\sqrt{B^2} \end{aligned}$$

$$\sqrt{\frac{c}{g}} \frac{d}{ds} = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi i} \int_{j-\infty}^{j+\infty} \left| \frac{N_4(s)}{D_1(s)} \right|^2 ds \quad D_1(s) \text{ a été défini précédemment}$$

D'après les tables d'intégrales on a

$$\begin{aligned} \sqrt{\frac{c}{g}} \frac{d}{ds} &= \frac{2\alpha_2 N^2}{2 D_5} \left[C_4^2 m_0 + (C_3^2 - 2C_2 C_4)m_1 + (C_2^2 - 2C_1 C_3 + 2C_0 C_4)m_2 \right. \\ &\quad \left. + (C_1^2 - 2C_0 C_2)m_3 + C_0^2 m_4 \right] \end{aligned}$$

$$C_0 = CF\sqrt{B^2}$$

$$C_1 = (\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}}) F\sqrt{B^2} + C(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2})$$

$$C_2 = (\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2}) + C(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I)$$

$$C_3 = (\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) + C(G + H)$$

$$C_4 = (\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}})(G + H)$$

$m_0, m_1, m_2, m_3, m_4, D_5$

$d_0, d_1, d_2, d_3, d_4, d_5$

} ont été défini précédemment

D'après la relation ②

$$H \frac{\ddot{x}_{x_0}}{\dot{x}_0} = \frac{1}{s^2} \left[\frac{m_1 s^2 + (\alpha + 3\beta \sqrt{\frac{c}{g}}) s + C}{As^3 + Bs^2 + Ds + E} \times \frac{N(s)}{(\sqrt{B} + s)} - 1 \right] = \frac{N_3(s)}{D_3(s)}$$

$$N_3(s) = m_1(G + H)s^3 + [m_1(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) + (\alpha + 3\beta\sqrt{\gamma^2}) (G + H) - A]s^2 + [m_1(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2}) + (\alpha + 3\beta\sqrt{\gamma^2})(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) - (A\sqrt{B} + B) + C(G + H)]s + [m_1F\sqrt{B^2} + (\alpha + 3\beta\sqrt{\gamma^2})(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2}) + C(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) - (B\sqrt{B} + D)]$$

$$\Rightarrow \bar{v}_{x-x_0}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \frac{N_3(s)}{D_1(s)} \right|^2 ds$$

Les tables d'intégrales nous donne :

$$\bar{v}_{x-x_0}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2 D_2} \left[C_0^2 m_1 + (C_1^2 - 2C_0C_2)m_2 + (C_2^2 - 2C_0C_1)m_3 + C_0^4 m_4 \right]$$

$$C_0 = m_1 F \sqrt{B^2} + (\alpha + 3\beta\sqrt{\gamma^2})(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2}) + C(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) - (B\sqrt{B} + D)$$

$$C_1 = m_1(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2}) + (\alpha + 3\beta\sqrt{\gamma^2})(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) - (A\sqrt{B} + B) + C(G + H)$$

$$C_2 = m_1(F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I) + (\alpha + 3\beta\sqrt{\gamma^2})(G + H) - A$$

$$C_3 = m_1(G + H)$$

$d_0, d_1, d_2, d_3, d_4, d_5$ }
 $m_0, m_1, m_2, m_3, m_4, D_2$ } ont été déterminés
 précédemment.

D'après la relation ⑦ on a :

$$H \frac{y}{x_0} = \frac{m_1 s N(s)}{(As^3 + Bs^2 + Cs + E)(Ub + s)} = \frac{N_4(s)}{D_2(s)}$$

$$N_4(s) = m_1(G + H)s^4 + m_1[F + 2G\sqrt{\alpha_2} + I]s^3 + m_1(2F\sqrt{\alpha_2} + G\sqrt{B^2})s^2 + F\sqrt{B^2}s m_1$$

$$\Rightarrow \bar{v}_{y-y_0}^2 = \frac{2\alpha_2 N^2}{2\pi j} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \frac{N_4(s)}{D_2(s)} \right|^2 ds$$

Les tables d'intégrales nous donne

$$\sqrt{\dot{y}^2} = \frac{2\omega_0 N^2}{2D_5} [C_0 m_0 + (C_3^2 - C_2 C_4) m_1 + (C_2^2 - 2 C_0 C_3) m_2 + C_1^2 m_3]$$

$$\left\{ \begin{array}{l} C_0 = 0 \\ C_1 = m_1 F \partial G^2 \\ C_2 = m_1 (2F \sqrt{\omega_0} + G \partial G^2) \\ C_3 = m_1 (F + 2G \sqrt{\omega_0} + I) \\ C_4 = m_1 (G + H) \end{array} \right.$$

$$\left. \begin{array}{l} d_0, d_1, d_2, d_3, d_4, d_5 \\ m_0, m_1, m_2, m_3, m_4, D_5 \end{array} \right\} \text{defini précédemment.}$$

APPENDIX:

Nous avons choisi pour la resolution du systeme d'équations N.L aux inconnus A, B, C et E la methode de Gauss-Seidel où l'on a élaboré un programme en FORTRAN "Microsoft" simple precision sur Olivetti M24 du centre de calcul de l'ENP. les graphes ont été tracés sur le même micro-ordinateur avec des programmes en basic. Tous les programmes ont été stocké sur disquette portant le n° 66. L'algorithme de la methode de G.S existe sur le livre de MRS:

M. BOUMAHRAT et A. GOURDIN "METHODES Numeriques appliquées"

NOTATIONS et DONNEES utilisées dans les programmes:

$$\alpha = A_1 = 141.688 \text{ kg/s} ; m_1 = w_1 = 80.862 \text{ kg} ; c = c_1 = 7951.05 \text{ kg/s}^2$$

$$\lambda = P = R/R-1 ; \gamma = g_1 ; \Sigma = Q = 1.52792 \text{ s}^{-1}$$

$$\alpha_2 = A_2 = 0.083774 \text{ s}^{-1} ; F \in G ; G \in H$$

$$Z_0 = \bar{x}_{x-x_0} / \lambda \bar{x}_{x_0} ; Z^1 = \bar{x}_{\ddot{x}_1} \text{ pour un bruit blanc}$$

$$Z_3 = \bar{x}_{x-x_0} / \lambda \bar{x}_{x_0} ; Z_6 = \bar{x}_{\ddot{x}_1} \text{ pour le bruit couleur}$$

FORMULES DE RECURRENCES: $n \in \mathbb{N}^*$, $m \neq -1$

$$I_n = \int_0^\infty x^n (\log x)^m dx = (-1)^m \frac{n!}{(m+1)^{n+1}}$$

$$\overline{N^{2m}} = \langle N^{2m} \rangle = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \Gamma_n} \int_0^\infty N^{2m} e^{-\frac{N^2}{2\Gamma_n^2}} dN = (2m-1)!! \Gamma_n^{2m}$$

$$\Gamma(\alpha) = \int_0^\infty x^{\alpha-1} e^{-x} dx ; \Gamma(\alpha+1) = \alpha \Gamma(\alpha) = \alpha !$$

```

C ***DENCITE SPCTRALE=N**2=CONSTANTE***  

C *****PROGRAMME DE CALCUL DES DISPERSIONS*****  

C **Z1=Dispersion de l'acceleration**  

C **Z0=(Dispersion de l'écart)/Pxx  

C Calcul de (A,B,D,E) par la méthode de GAUSS-SEIDEL  

DIMENSION V(9),W(9),X(9),Y(9),Z(9)  

DATA V / .1,.2,.3,.4,.5,.6,.7,.8,.9/  

DATA W / 47.22,65.,90.,112.5,135.,167.5,210.,270.,405./  

DATA X / 2653.06,4081.6,5306.12,6632.6,7959.18,9693.9,  

*12448.9,16734.7,24898./  

DATA Y / 8200.,9800.,10800.,11900.,13000.,14200.,15200.,  

*17700.,21350./  

DATA Z / 7961.05,7961.05,7961.05,7961.05,7961.05,7961.05,  

*7961.05,7961.05,7961.05/  

EPS=1.E-9  

A1=141.688  

W1=80.862  

C1=7961.05  

G1=3.E6  

WRITE(*,*)CHAR(27), 'E2J', CHAR(27), 'E1;1H'  

C ESTIMES INITIAUX I,A,B,D,E  

DO 30 J=1,9  

R=V(J)  

I=0  

A=W(J)  

B=X(J)  

D=Y(J)  

E=Z(J)  

WRITE(*,*)' ===== R=' ,R,' ====='  

WRITE(*,200)  

WRITE(*,201)I,A,B,D,E  

P=R/(1-R)  

DO 10 I=1,10,1  

AL=A  

A=SQRT(P)*A1  

B=(D**2+2*W1*E-A1**2)/(2*E)  

D=(B**2-P*(E**2)-W1**2)/(2*A1*SQRT(P))  

T10=((D-A1)**2+B*E)*3*G1*(W1**2)  

T20=2*(E**2)*(B*D-A*E)  

E=(T10/T20)+C1  

WRITE(*,201)I,A,B,D,E  

IF(ABS(AL-A).LT.EPS) GOTO 20  

CONTINUE  

CONTINUE  

FORMAT(' I',11X,' A',13X,' B',13X,' D',13X,' E')

```

```
201    FORMAT(I2,4E15.7)
      T2=((W1*(D-A1)-A*X*E)**2)*A*X*E
      T3=((W1*X+E+A1*(D-A1)-B*X*E)**2)*A*X*B
      D1=2.*A*X*(B*D-A*X*E)*(E**3)
      Z0=(T2+T3)/(P*D1)
      T5=((D-A1)**2)*(A1**2)*D-2.*A*X*A1*(D-A1)*(E**2)
      T6=A*X*(E**2)*(D**2+B*X*E)
      D2=2.*A*X*(B*D-A*X*E)*(E**2)
      Z1=(T5+T6)/D2
      WRITE(*,202)
      WRITE(*,203)Z0,Z1
202    FORMAT(17X,'Z0=',25X,A'Z1=')
203    FORMAT(10X,E14.7,15X,E14.7)
      CONTINUE
      END
```

C>=====

DENCITE SPECTRALE=N**2=CONSTANTE

*****RESULTATS DU CALCUL DES DISPERSIONS*****

Z1=Dispersion de l'acceleration

Z0=(Dispersion de l'écart)/F

=====R= 1.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.47222000E+02	.2653060E+04	.8200000E+04	.7961050E+04
1	.4722934E+02	.4302662E+04	.1213687E+06	.2106613E+05
2	.4722934E+02	.3497025E+06	.1294137E+10	.2533266E+06

Z0=

.3618419E-02 Z1=

.1771113E+05

=====R= 2.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9800000E+04	.7961050E+04
1	.7084400E+02	.6111469E+04	.1517343E+06	.1949745E+25
2	.7084400E+02	.5904988E+06	.2460292E+10	.3304488E+06

Z0=

.1029614E-02 Z1=

.1538406E+05

=====R= 3.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1080000E+05	.7961050E+04
1	.9275657E+02	.7405268E+04	.1491502E+06	.1732503E+05
2	.9275657E+02	.6420933E+06	.2221703E+10	.3471498E+06

Z0=

.3249858E-03 Z1=

.8632945E+04

=====R= 4.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190000E+05	.7961050E+04
1	.1156878E+03	.8973528E+04	.1653825E+06	.1653038E+05
2	.1156878E+03	.8273861E+06	.2957900E+10	.3929168E+06

Z0=

.1504798E-03 Z1=

.7730499E+04

=====R= 5.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300000E+05	.7961050E+04
1	.1416880E+03	.1069378E+05	.1798743E+06	.1578295E+05
2	.1416880E+03	.1025072E+07	.3707168E+10	.4351435E+06

Z0=

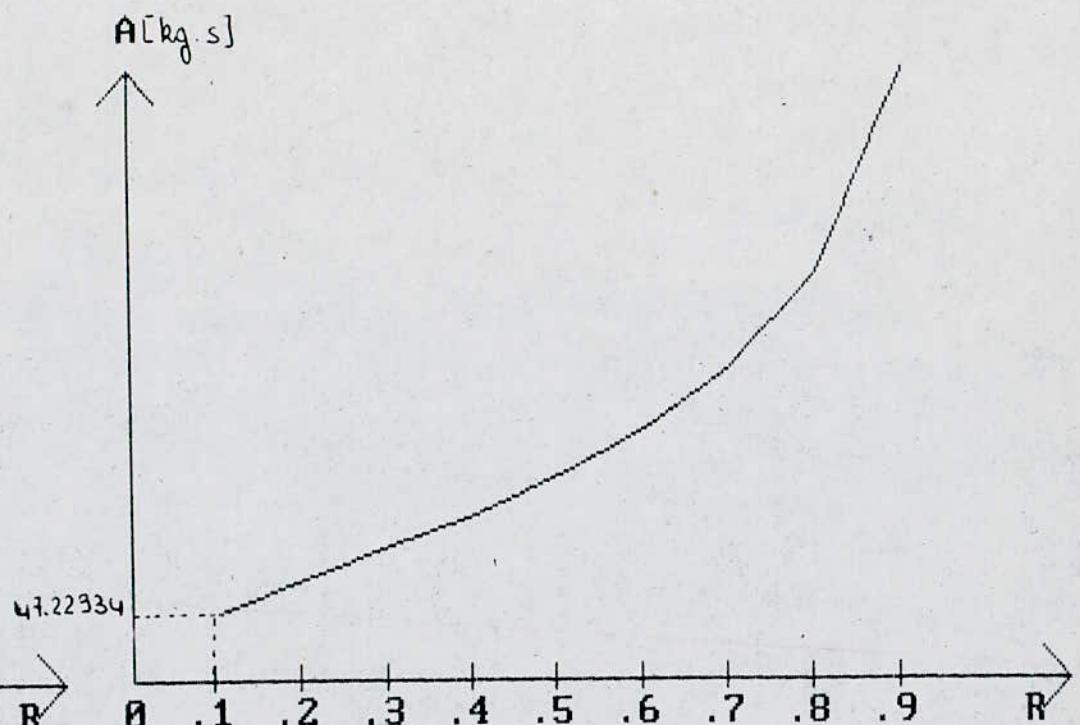
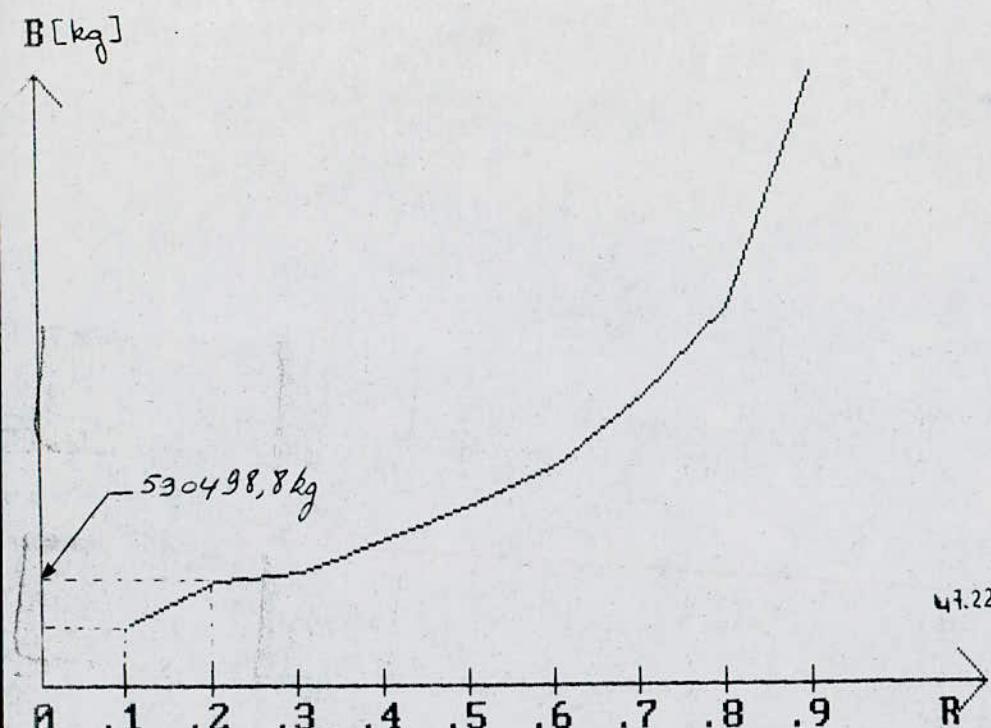
.7269612E-04 Z1=

.6824374E+04

```

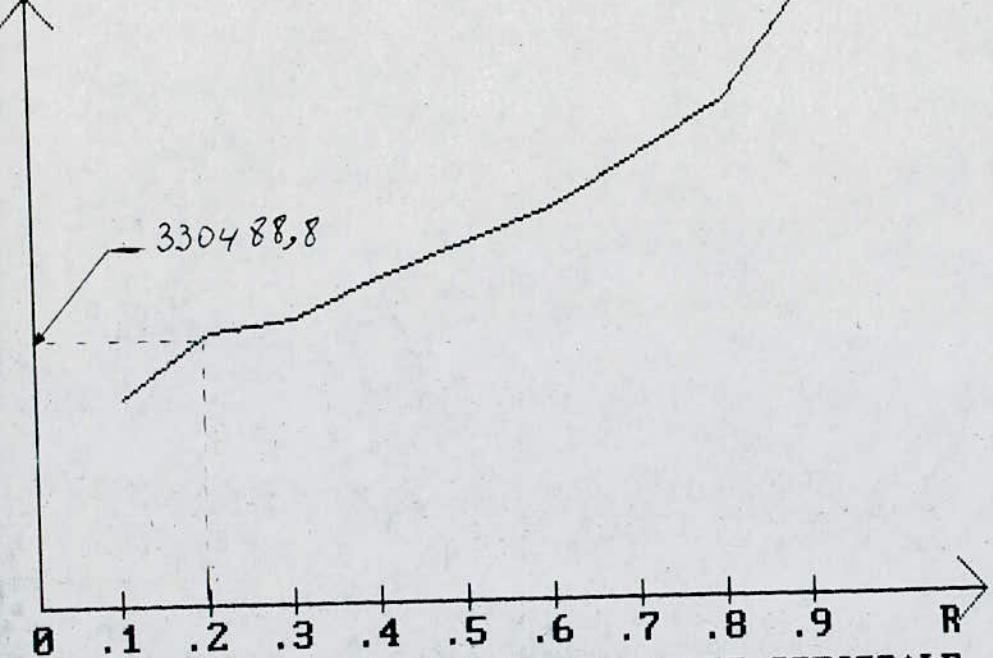
=====
R= 6.000000E-001 =====
I      A          B          D          E
0   .1675000E+03   .9693900E+04   .1420000E+05   .7961050E+04
1   .1735317E+03   .1274376E+05   .1939974E+06   .1504113E+05
2   .1735317E+03   .1251150E+07   .4509369E+10   .4767172E+06
Z0=           Z1=
       .3578401E-04   .5938829E+04
=====
R= 7.000000E-001 =====
I      A          B          D          E
0   .2100000E+03   .1244890E+05   .1570000E+05   .7961050E+04
1   .2164320E+03   .1556060E+05   .2177196E+06   .1446868E+05
2   .2164320E+03   .1638165E+07   .6198475E+10   .5397889E+06
Z0=           Z1=
       .1819475E-04   .5625075E+04
=====
R= 8.000000E-001 =====
I      A          B          D          E
0   .2700000E+03   .1673470E+05   .1770000E+05   .7961050E+04
1   .2833760E+03   .1975603E+05   .2413414E+06   .1364383E+05
2   .2833760E+03   .2134586E+07   .8038281E+10   .6031822E+06
Z0=           Z1=
       .1001922E-04   .4829925E+04
=====
R= 9.000000E-001 =====
I      A          B          D          E
0   .4050000E+03   .2489800E+05   .2135000E+05   .7961050E+04
1   .4250640E+03   .2870789E+05   .2984632E+06   .1279746E+05
2   .4250640E+03   .3480468E+07   .1424748E+11   .7434131E+06
Z0=           Z1=
       .5758308E-05   .4538846E+04
=====
```

```
10 REM=====PROGRAMME DU TRACE DES COURBES =====
20 REM=====DENCITE SPECTRALE=N*x2=CONSTANTE=====
30 SCREEN 3:CLS
40 DIM A(9,6),A$(6)
50 A$(1)="A":A$(2)="B":A$(3)="D"
60 A$(4)="E":A$(5)="Z0":A$(6)="Z1"
70 OPEN "A:E.DAT" FOR INPUT AS 1
80 FOR J=1 TO 6
90 AM(J)=0
100 FOR I=1 TO 9
110 INPUT #1,A(I,J):A=A(I,J)
120 IF A< AM(J) THEN 130 ELSE AM(J)=0
130 PRINT A(I,J);",";
140 NEXT
150 PSET (100,300)
160 DRAW "U200G10E10F10H10D200R350H10F10G10E10"
170 FOR X=30 TO 300 STEP 32:PSET(100+X,305):DRAW"U10":NEXT X
180 LOCATE 20,13:PRINT"0 .1 .2 .3 .4 .5 .6 .7 .8 .9"
190 LOCATE 19,60:PRINT"R"
200 LOCATE 6,13:PRINT A$(J)
210 FOR I=2 TO 9 :X1=32*(I-1)+100:Y1=300-A(I-1,J)*200/AM(J)
220 X2=32*(I)+100:Y2=300-A(I,J)*200/AM(J)
230 LINE(X1,Y1)-(X2,Y2):NEXT
240 LOCATE 23,20:PRINT"TAPEZ SU LA BARRE D'ESPACE";
250 IF INKEY$(<>)"." THEN 250 ELSE CLS
260 NEXT
270 CLOSE
```

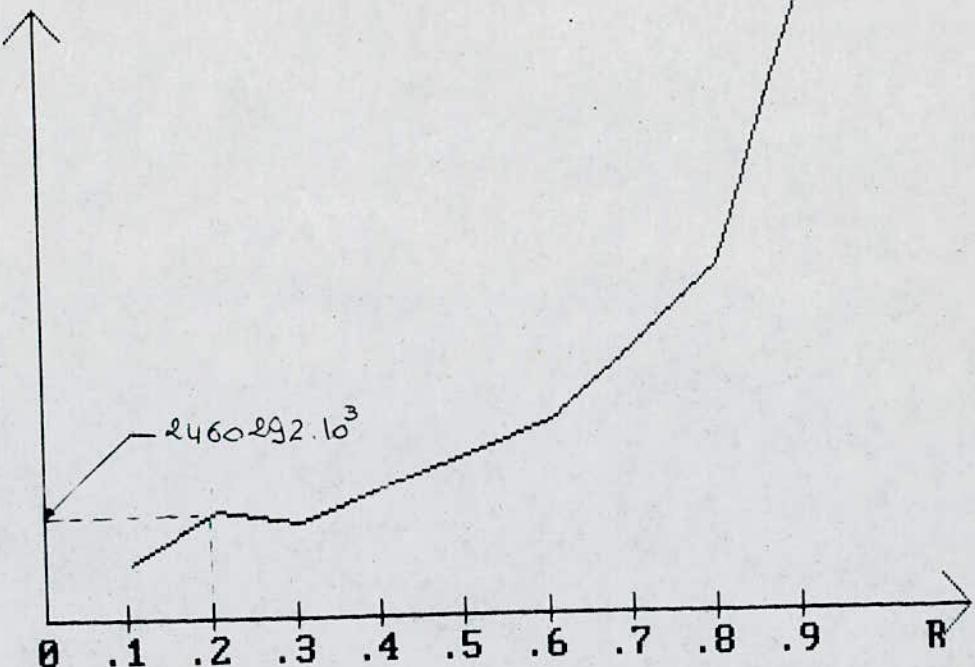


TRACE DE A, B POUR UNE DESITE SPECTRALE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTE

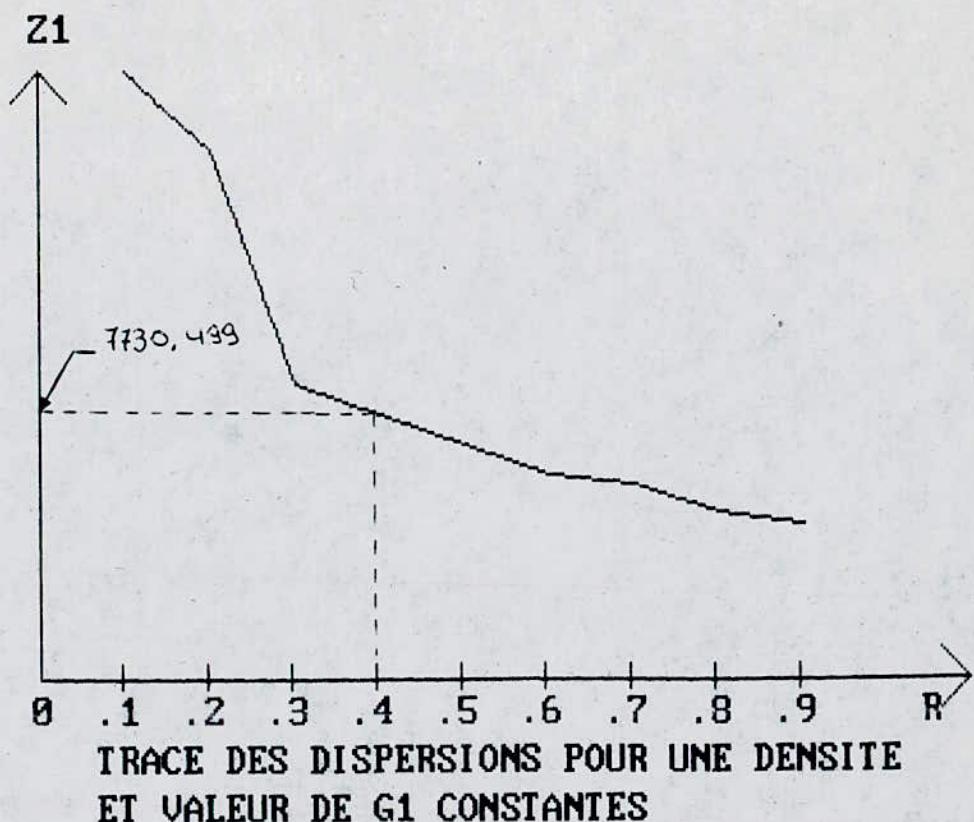
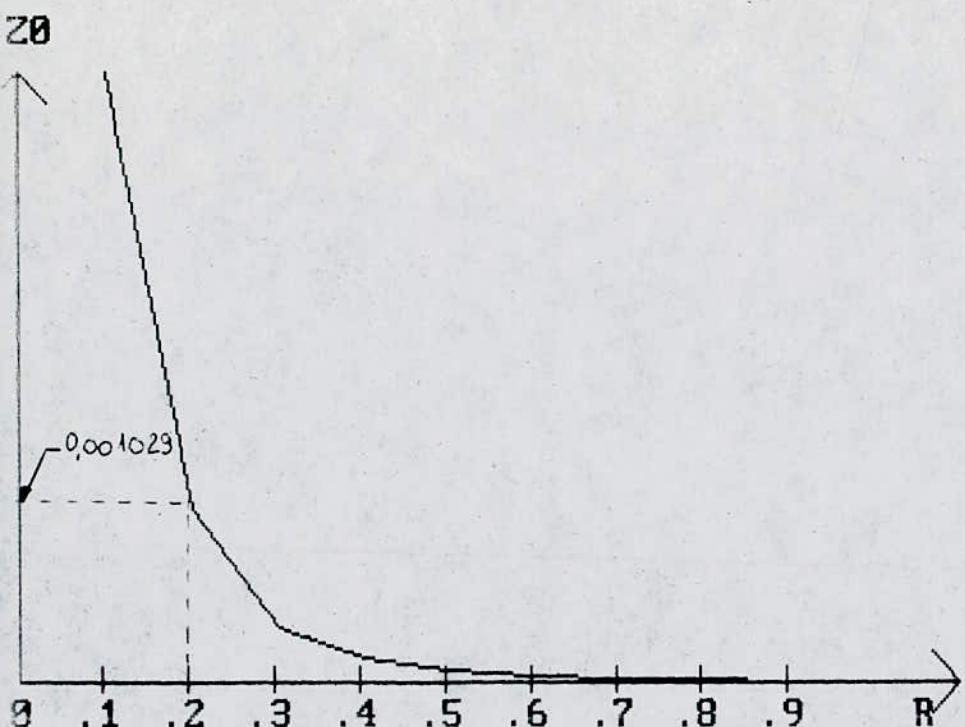
$E [kg/s^2]$



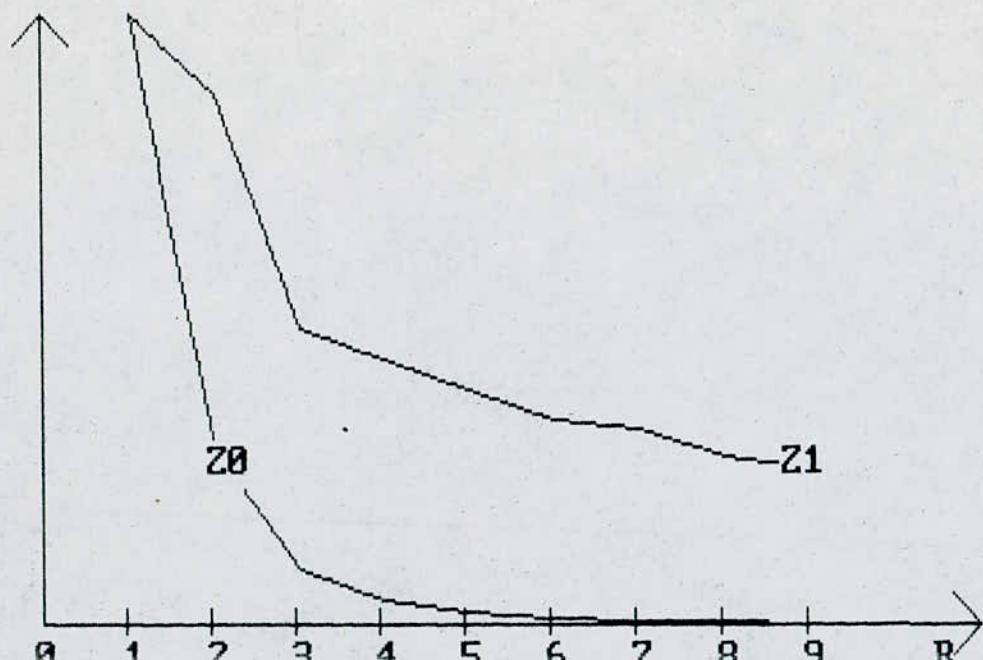
$D [kg/s]$



TRACE DE D, E POUR UNE DENSITE SPECTRALE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTES

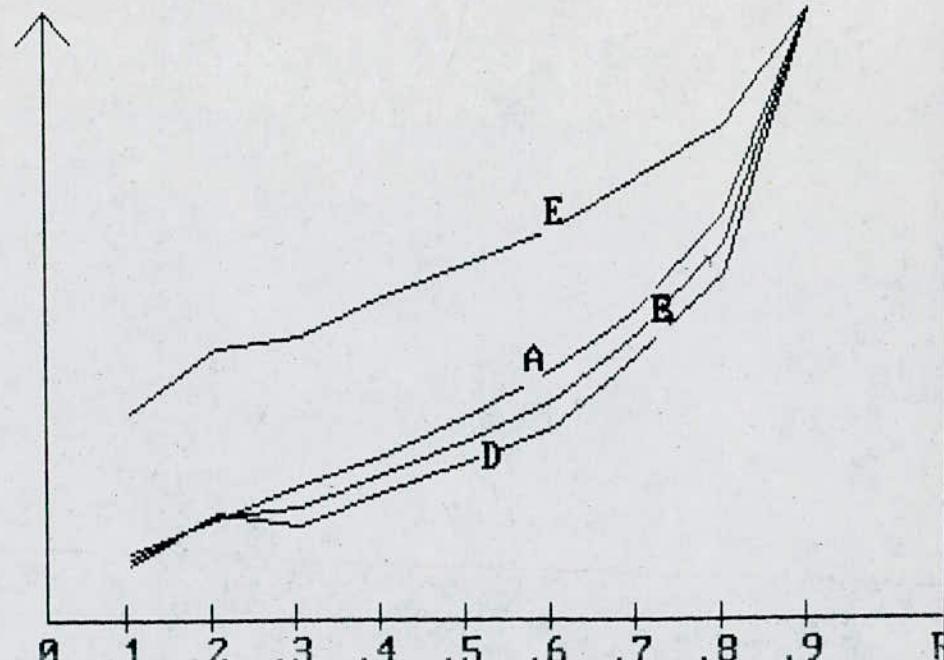


Z_0, Z_1



TRACE DES DISPERSIONS POUR UNE DENSITE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTES

A, B, D, E



TRACE DE A, B, D, E POUR UNE DENSITE ET
VALEUR DE G1 CONSTANTES

```

C           ***DENSITE SPCTRALE=N**2=CONSTANTE***
C           *****PROGRAMME DE CALCUL DES DISPERSIONS*****
C           **POUR DIFFERENTES VALEURS DE G1**
C           **Zf=Dispersion de l'acceleration**
C           **Z0=(Dispersion de l'ecart)/F**
C Calcul de (A,B,D,E) par la methode de GAUSS-SEIDEL
DIMENSION V(9),W(9),X(9),Y(9),Z(9),V1(4)
DATA V / .1,.2,.3,.4,.5,.6,.7,.8,.9/
DATA W /47.22,65.,90.,112.5,135.,167.5,210.,270.,405./
DATA X /2653.06,4081.6,5306.12,6632.6,7959.18,9693.9,
*12448.9,16734.7,24898./
DATA Y /8200.,9800.,10800.,11900.,13000.,14200.,15700.,
*17700.,21350./
DATA Z /7961.05,7961.05,7961.05,7961.05,7961.05,7961.05,
*7961.05,7961.05,7961.05/
DATA V1 /0.,3.E5,3.E6,3.E7/
EPS=1.E-9
A1=141.688
W1=80.862
C1=7961.05
WRITE(*,*)'CHAR(27)',E2J',CHAR(27)',E1;1H'
C ESTIMES INITIAUX I,A,B,D,E
DO 40 K=1,4
G1=V1(K)
DO 30 J=1,9
R=V(J)
I=0
A=W(J)
B=X(J)
D=Y(J)
E=Z(J)
WRITE(*,*)' =====R=' ,R,' ====='
WRITE(*,200)
WRITE(*,201) I,A,B,D,E
P=R/(1-R)
DO 10 I=1,10,1
AL=A
A=SQRT(P)*A1
B=(D**2+2*W1*E-A1**2)/(2*E)
D=(B**2-P*(E**2)-W1**2)/(2*A1*SQRT(P))
T10=((D-A1)**2+B*E)*3*G1*(W1**2)
T20=2*(E**2)*(B*D-A*E)
E=(T10/T20)+C1
WRITE(*,201) I,A,B,D,E

```

```
IF(ABS(AL-A).LT.EPS) GOTO 20
10    CONTINUE
20    CONTINUE
200   FORMAT(' I',11X,'A',13X,'B',13X,'D',13X,'E')
201   FORMAT(I2,4E15.7)
      T2=((W1*(D-A1)-A*X)*E)**2)*A*X
      T3=((W1*X+A1*(D-A1)-B*X)*E)**2)*A*X*B
      D1=2.*A*(B*D-A*X)*E**3
      Z0=(T2+T3)/(P*D1)
      T5=((D-A1)**2)*(A1**2)*D-2.*A*A1*(D-A1)*E**2
      T6=A*(E**2)*(D**2+B*X)
      D2=2.*A*(B*D-A*X)*E**2
      Z1=(T5+T6)/D2
      WRITE(*,202)
      WRITE(*,203)Z0,Z1
202   FORMAT(17X,'Z0=',25X,'Z1=')
203   FORMAT(10X,E14.7,15X,E14.7)
30    CONTINUE
40    CONTINUE
END
```

=====

DENSITE SPECTRALE=NxN=CONSTANTE

RESULTATS DU CALCUL DES DISPERSIONS

POUR DIFFERENTES VALEURS DE G1

Z1=Dispersion de l'acceleration

Z0=(Dispersion de l'écart)/p

G1=0

=====R= 1.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8200000E+04	.7961050E+04
1	.4722934E+02	.4302662E+04	.1213687E+06	.7961050E+04
2	.4722934E+02	.9252319E+06	.9062663E+10	.7961050E+04

Z0= Z1=

.1608631E+04 .2976815E+09

=====R= 2.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9800000E+04	.7961050E+04
1	.7084400E+02	.6111469E+04	.1517343E+06	.7961050E+04
2	.7084400E+02	.1446077E+07	.1475864E+11	.7961050E+04

Z0= Z1=

.1163652E+04 .3367444E+09

=====R= 3.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1080000E+05	.7961050E+04
1	.9275657E+02	.7405268E+04	.1491502E+06	.7961050E+04
2	.9275657E+02	.1397244E+07	.1052358E+11	.7961050E+04

Z0= Z1=

.4821465E+03 .1353374E+09

=====R= 4.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190000E+05	.7961050E+04
1	.1156878E+03	.8973528E+04	.1653825E+06	.7961050E+04
2	.1156878E+03	.1717903E+07	.1275480E+11	.7961050E+04

Z0= Z1=

.3754545E+03 .1296490E+09

=====R= 5.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300000E+05	.7961050E+04
1	.1416880E+03	.1069378E+05	.1798743E+06	.7961050E+04
2	.1416880E+03	.2032146E+07	.1457270E+11	.7961050E+04

Z0= Z1=

.2857562E+03 .1168156E+09

=====R= 6.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1675000E+03	.9693900E+04	.1420000E+05	.7961050E+04
1	.1735317E+03	.1274376E+05	.1939974E+06	.7961050E+04
2	.1735317E+03	.2363776E+07	.1609891E+11	.7961050E+04

Z0= Z1=

.2102418E+03 .1000733E+09

=====R= 7.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.2100000E+03	.1244890E+05	.1570000E+05	.7961050E+04
1	.2164320E+03	.1556060E+05	.2177196E+06	.7961050E+04
2	.2164320E+03	.2977190E+07	.2047643E+11	.7961050E+04

Z0= Z1=

.1718946E+03 .1030601E+09

=====R= 8.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.2700000E+03	.1673470E+05	.1770000E+05	.7961050E+04
1	.2833760E+03	.1975603E+05	.2413414E+06	.7961050E+04
2	.2833760E+03	.3658245E+07	.2361262E+11	.7961050E+04
	Z0= .1154858E+03	Z1= .8518529E+08		

=====R= 9.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.4050000E+03	.2489800E+05	.2135000E+05	.7961050E+04
1	.4250640E+03	.2870789E+05	.2984632E+06	.7961050E+04
2	.4250640E+03	.5594836E+07	.3681989E+11	.7961050E+04
	Z0= .8004281E+02	Z1= .9028894E+08		

=====**G1=3E5**=====
=====R= 1.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8200000E+04	.7961050E+04
1	.4722934E+02	.4302662E+04	.1213687E+06	.9271558E+04
2	.4722934E+02	.7944646E+06	.6681910E+10	.2958481E+06
	Z0= .1600181E-01	Z1= .1406678E+06		

=====R= 2.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9800000E+04	.7961050E+04
1	.7084400E+02	.6111469E+04	.1517343E+06	.9114690E+04
2	.7084400E+02	.1263058E+07	.1125921E+11	.3236811E+06
	Z0= .8486575E-02	Z1= .1401918E+06		

=====R= 3.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1080000E+05	.7961050E+04
1	.9275657E+02	.7405268E+04	.1491502E+06	.8897447E+04
2	.9275657E+02	.1250201E+07	.8425115E+10	.2584373E+06
	Z0= .6851033E-02	Z1= .9536212E+05		

=====R= 4.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190000E+05	.7961050E+04
1	.1156878E+03	.8973528E+04	.1653825E+06	.8817983E+04
2	.1156878E+03	.1550965E+07	.1039626E+11	.2616129E+06
	Z0= .5069859E-02	Z1= .9169669E+05		

=====R= 5.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300000E+05	.7961050E+04
1	.1416880E+03	.1069378E+05	.1798743E+06	.8743239E+04
2	.1416880E+03	.1850353E+07	.1208193E+11	.2592877E+06
	Z0= .3921529E-02	Z1= .8639468E+05		

=====R= 6.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1675000E+03	.9693900E+04	.1420000E+05	.7961050E+04
1	.1735317E+03	.1274376E+05	.1939974E+06	.8669058E+04
2	.1735317E+03	.2170731E+07	.1357666E+11	.2528362E+06
	Z0= .3084450E-02	Z1= .7996220E+05		

=====R= 7.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.2100000E+03	.1244890E+05	.1570000E+05	.7961050E+04
1	.2164320E+03	.1556060E+05	.2177196E+06	.8611813E+04
2	.2164320E+03	.2752221E+07	.1749867E+11	.2602128E+06

 Z0= Z1=

.2292334E-02	.7938415E+05
--------------	--------------

=====R= 8.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.2700000E+03	.1673470E+05	.1770000E+05	.7961050E+04
1	.2833760E+03	.1975603E+05	.2413414E+06	.8529328E+04
2	.2833760E+03	.3414515E+07	.2057094E+11	.2516282E+06

 Z0= Z1=

.1689179E-02	.7234428E+05
--------------	--------------

=====R= 9.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.4050000E+03	.2489800E+05	.2135000E+05	.7961050E+04
1	.4250640E+03	.2870789E+05	.2984632E+06	.8444690E+04
2	.4250640E+03	.5274415E+07	.3272309E+11	.2639457E+06

 Z0= Z1=

.1004153E-02	.7191766E+05
--------------	--------------

=====xxG1=3E6=====
 =====R= 1.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8200000E+04	.7961050E+04
1	.4722934E+02	.4302662E+04	.1213687E+06	.2106613E+05
2	.4722934E+02	.3497025E+06	.1294137E+10	.2533266E+06

 Z0= Z1=

.3618419E-02	.1771113E+05
--------------	--------------

 =====R= 2.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9800000E+04	.7961050E+04
1	.7084400E+02	.6111469E+04	.1517343E+06	.1949745E+05
2	.7084400E+02	.5904988E+06	.2460292E+10	.3304488E+06

 Z0= Z1=

.1029614E-02	.1538406E+05
--------------	--------------

 =====R= 3.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1080000E+05	.7961050E+04
1	.9275657E+02	.7405268E+04	.1491502E+06	.1732503E+05
2	.9275657E+02	.6420933E+06	.2221703E+10	.3471498E+06

 Z0= Z1=

.3249858E-03	.8632945E+04
--------------	--------------

 =====R= 4.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190000E+05	.7961050E+04
1	.1156878E+03	.8973528E+04	.1653825E+06	.1653038E+05
2	.1156878E+03	.8273861E+06	.2957900E+10	.3929168E+06

 Z0= Z1=

.1504798E-03	.7730499E+04
--------------	--------------

 =====R= 5.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300000E+05	.7961050E+04
1	.1416880E+03	.1069378E+05	.1798743E+06	.1578295E+05
2	.1416880E+03	.1025072E+07	.3707168E+10	.4351435E+06

 Z0= Z1=

.7269612E-04	.6824374E+04
--------------	--------------

```

=====
R= 6.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .1675000E+03  .9693900E+04  .1420000E+05  .7961050E+04
1  .1735317E+03  .1274376E+05  .1939974E+06  .1504113E+05
2  .1735317E+03  .1251150E+07  .4509369E+10  .4767172E+06
Z0=          Z1=
      .3578401E-04  .5938829E+04
=====
R= 7.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .2100000E+03  .1244890E+05  .1570000E+05  .7961050E+04
1  .2164320E+03  .1556060E+05  .2177196E+06  .1446868E+05
2  .2164320E+03  .1638165E+07  .6198475E+10  .5397889E+06
Z0=          Z1=
      .1819475E-04  .5625075E+04
=====
R= 8.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .2700000E+03  .1673470E+05  .1770000E+05  .7961050E+04
1  .2833760E+03  .1975603E+05  .2413414E+06  .1364383E+05
2  .2833760E+03  .2134586E+07  .8038281E+10  .6031822E+06
Z0=          Z1=
      .1001922E-04  .4829925E+04
=====
R= 9.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .4050000E+03  .2489800E+05  .2135000E+05  .7961050E+04
1  .4250640E+03  .2870789E+05  .2984632E+06  .1279746E+05
2  .4250640E+03  .3480468E+07  .1424748E+11  .7434131E+06
Z0=          Z1=
      .5758308E-05  .4538846E+04
=====
**G1=3E7
=====
R= 1.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .4722000E+02  .2653060E+04  .9200000E+04  .7961050E+04
1  .4722934E+02  .4302662E+04  .1213687E+06  .1390118E+06
2  .4722934E+02  .5306321E+05  .7077742E+07  .9992252E+04
Z0=          Z1=
      .1820586E+00  .2076137E+04
=====
R= 2.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .6500000E+02  .4081600E+04  .9800000E+04  .7961050E+04
1  .7084400E+02  .6111469E+04  .1517343E+06  .1233251E+06
2  .7084400E+02  .9342478E+05  .3476593E+08  .1516038E+05
Z0=          Z1=
      .2246500E+00  .8161510E+04
=====
R= 3.000000E-001=====
A      B      D      E
0  .9000000E+02  .5306120E+04  .1080000E+05  .7961050E+04
1  .9275657E+02  .7405268E+04  .1491502E+06  .1016008E+06
2  .9275657E+02  .1095571E+06  .4085282E+08  .1858997E+05
Z0=          Z1=
      .7083860E-01  .4956624E+04
=====
```

===== R= 4.000000E-001 =====
A B D E
0 .1125000E+03 .6632600E+04 .1190000E+05 .7961050E+04
1 .1156878E+03 .8973528E+04 .1653825E+06 .9365438E+05
2 .1156878E+03 .1461036E+06 .6698562E+08 .2334139E+05
Z0= Z1=
.3669794E-01 .5120218E+04
===== R= 5.000000E-001 =====
A B D E
0 .1350000E+03 .7959180E+04 .1300000E+05 .7961050E+04
1 .1416880E+03 .1069378E+05 .1798743E+06 .8618001E+05
2 .1416880E+03 .1877969E+06 .9824643E+08 .2868710E+05
Z0= Z1=
.1778092E-01 .4686173E+04
===== R= 6.000000E-001 =====
A B D E
0 .1675000E+03 .9693900E+04 .1420000E+05 .7961050E+04
1 .1735317E+03 .1274376E+05 .1939974E+06 .7876186E+05
2 .1735317E+03 .2389972E+06 .1377688E+09 .3530287E+05
Z0= Z1=
.7765131E-02 .3974140E+04
===== R= 7.000000E-001 =====
A B D E
0 .2100000E+03 .1244890E+05 .1570000E+05 .7961050E+04
1 .2164320E+03 .1556060E+05 .2177196E+06 .7303730E+05
2 .2164320E+03 .3245850E+06 .2146365E+09 .4443533E+05
Z0= Z1=
.3378820E-02 .3664404E+04
===== R= 8.000000E-001 =====
A B D E
0 .2700000E+03 .1673470E+05 .1770000E+05 .7961038E+04
1 .2833760E+03 .1975603E+05 .2413414E+06 .6478887E+05
2 .2833760E+03 .4495844E+06 .3270138E+09 .5894756E+05
Z0= Z1=
.9051979E-03 .2788406E+04
===== R= 9.000000E-001 =====
A B D E
0 .4050000E+03 .2489800E+05 .2135000E+05 .7961050E+04
1 .4250640E+03 .2870789E+05 .2984632E+06 .5632516E+05
2 .4250640E+03 .7908486E+06 .7021165E+09 .9030132E+05
Z0= Z1=
.1241893E-03 .2249073E+04

```

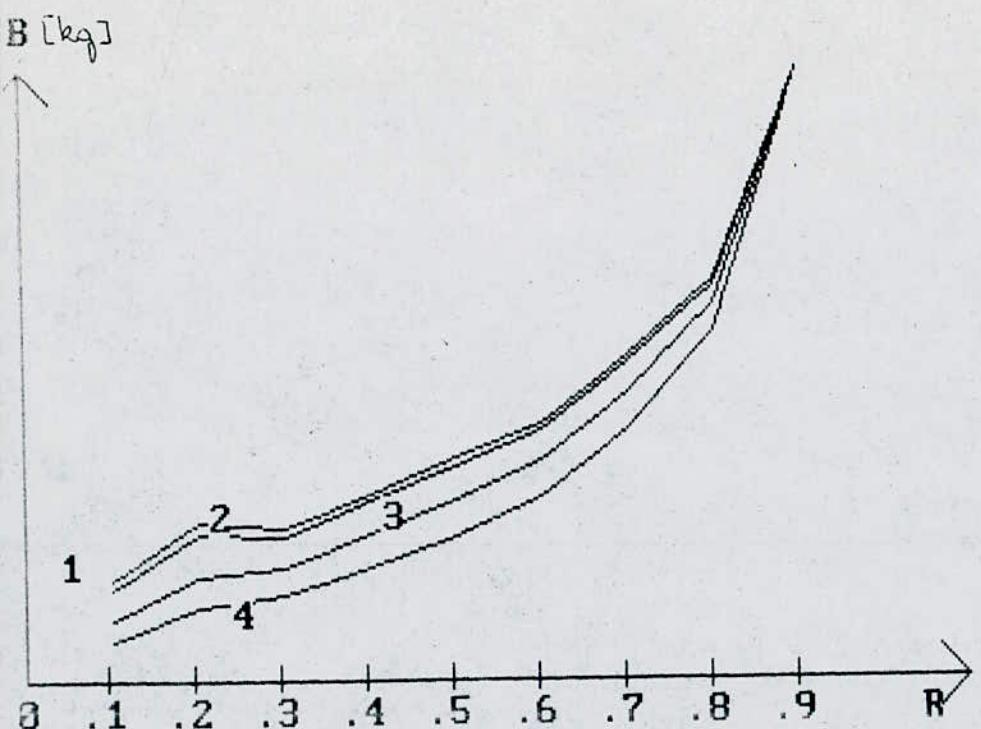
5 REM====TRACE DES COURBES POUR UNE DENSITE -----
7 REM=====ET POUR DIFFERENTES VALEURS DE G1=====
10 SCREEN 3:CLS
20 DIM A(9,6),A$(6)
25 A$(1)="A":A$(2)="B":A$(3)="D"
26 A$(4)="E":A$(5)="Z0":A$(6)="Z1"
30 OPEN "A:T1.DAT" FOR INPUT AS 1
40 FOR J=1 TO 6:FOR K=1 TO 4
50 AM(J)=0
60 FOR I=1 TO 9
70 INPUT #1,A(I,J):A=A(I,J)
80 IF A< AM(J) THEN 90 ELSE AM(J)=A
90 REM ***
100 NEXT
105 PSET (100,300)
106 DRAW "U200G10E10F10H10D200R350H10F10G10E10"
108 FOR X=30 TO 300 STEP 32:PSET(100+X,305):DRAW"U10":NEXT X
110 LOCATE 20,13:PRINT"0 .1 .2 .3 .4 .5 .6 .7 .8 .9"
111 LOCATE 19,60:PRINT"R"
112 LOCATE 6,13:PRINT A$(J)
115 FOR I=2 TO 9 :X1=32*(I-1)+100:Y1=300-A(I-1,J)*200/AM(J)
120 X2=32*(I)+100:Y2=300-A(I,J)*200/AM(J)
125 LINE(X1,Y1)-(X2,Y2):NEXT:NEXT
128 LOCATE 23,20:PRINT"TAPEZ SU LA BARRE D'ESPACE";
130 IF INKEY$() " " THEN 130 ELSE CLS
140 NEXT
150 CLOSE

```

```

5 REM=====PROGRAMME D'ORDONNENSEMENT=====
10 DIM A(36,6)
20 CLS
30 OPEN "A:T.DAT" FOR INPUT AS 1
40 OPEN "A:T1.DAT" FOR OUTPUT AS 2
50 FOR I=1 TO 36
55 FOR J=1 TO 6
60 INPUT #1,A(I,J)
70 NEXT
75 NEXT
80 CLOSE #1
90 FOR J=1 TO 6
100 FOR I=1 TO 36
110 PRINT #2,A(I,J);",";
115 PRINT A(I,J);",";
120 NEXT
125 PRINT
130 NEXT
140 CLOSE

```



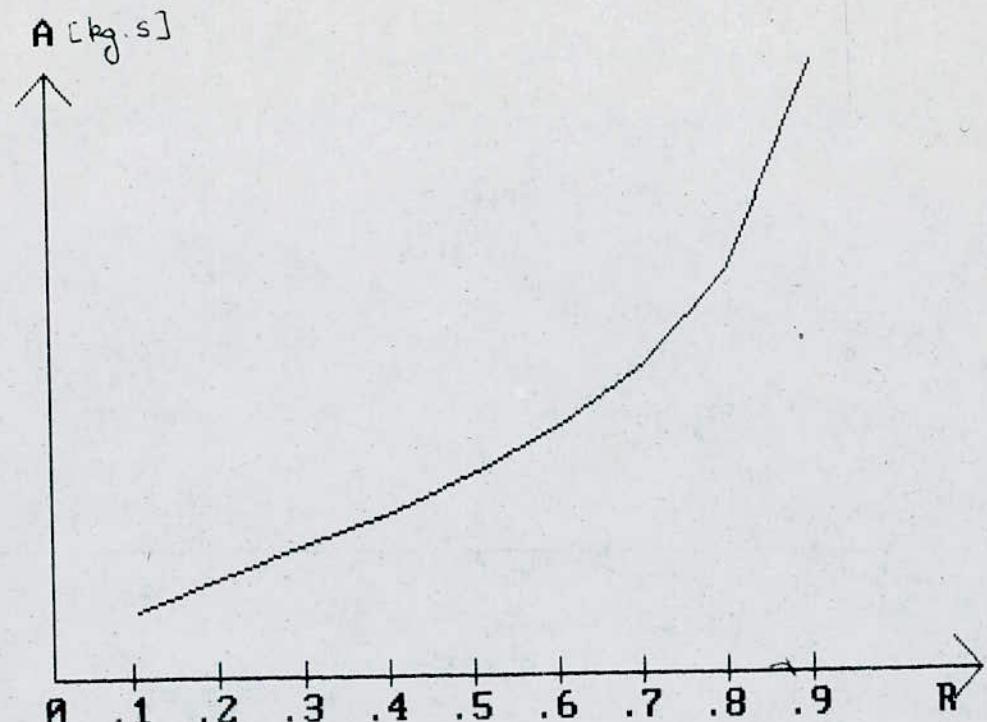
TRACE DE A, B POUR UNE DENSITE SPECTRALE
CONSTANTE ET DIFFERENTES VALEURS DE G1

1: $G1 = 0$

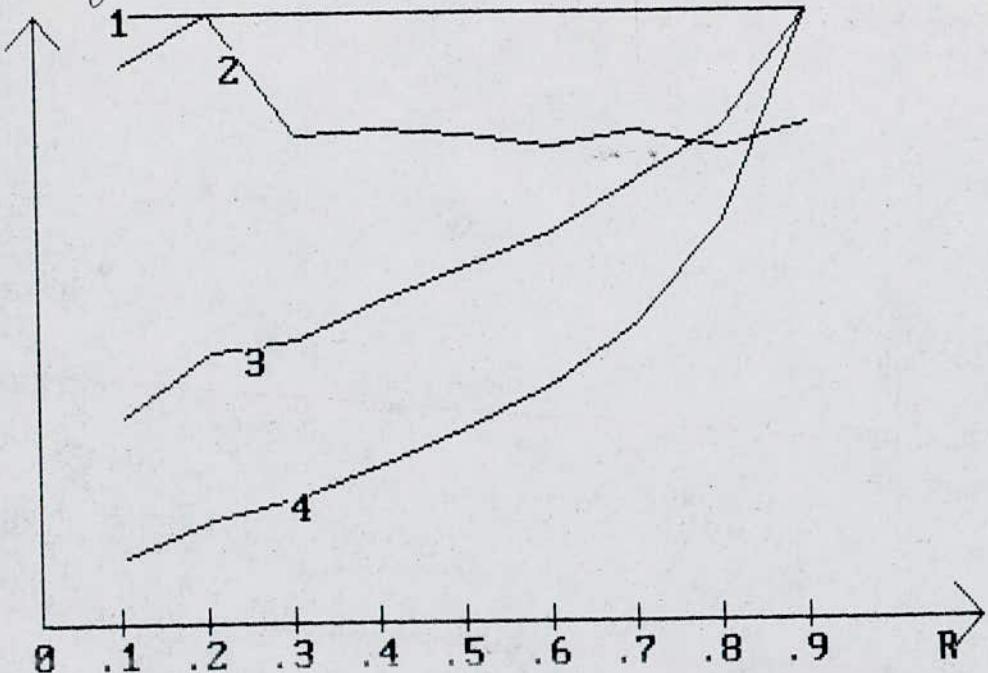
2: $G1 = 3 \cdot 10^5$ [N/m^3]

3: $G1 = 3 \cdot 10^6$

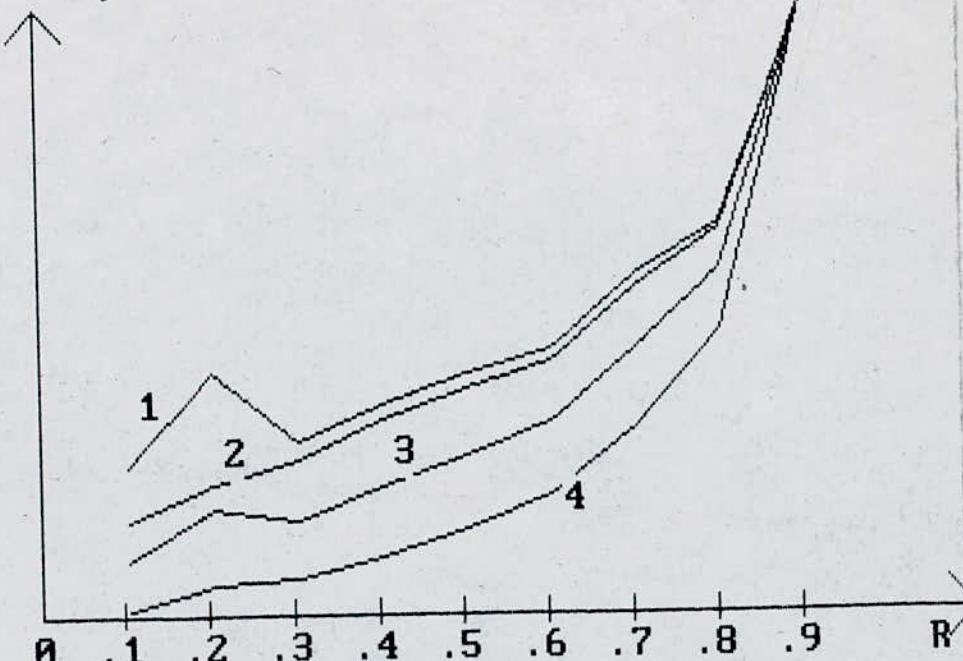
4: $G1 = 3 \cdot 10^7$



$E [kg/s^2]$



$D [kg/s]$



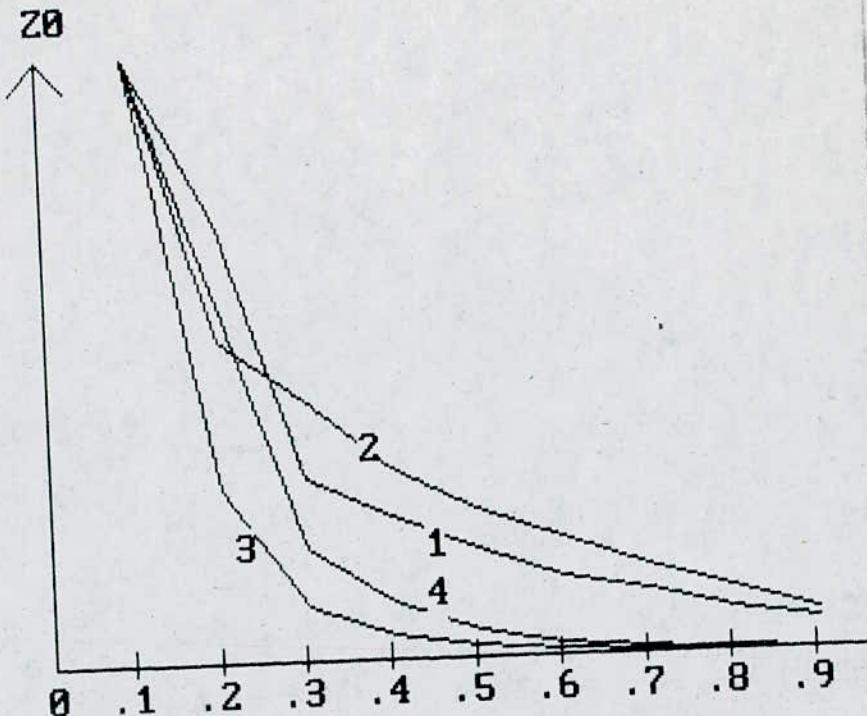
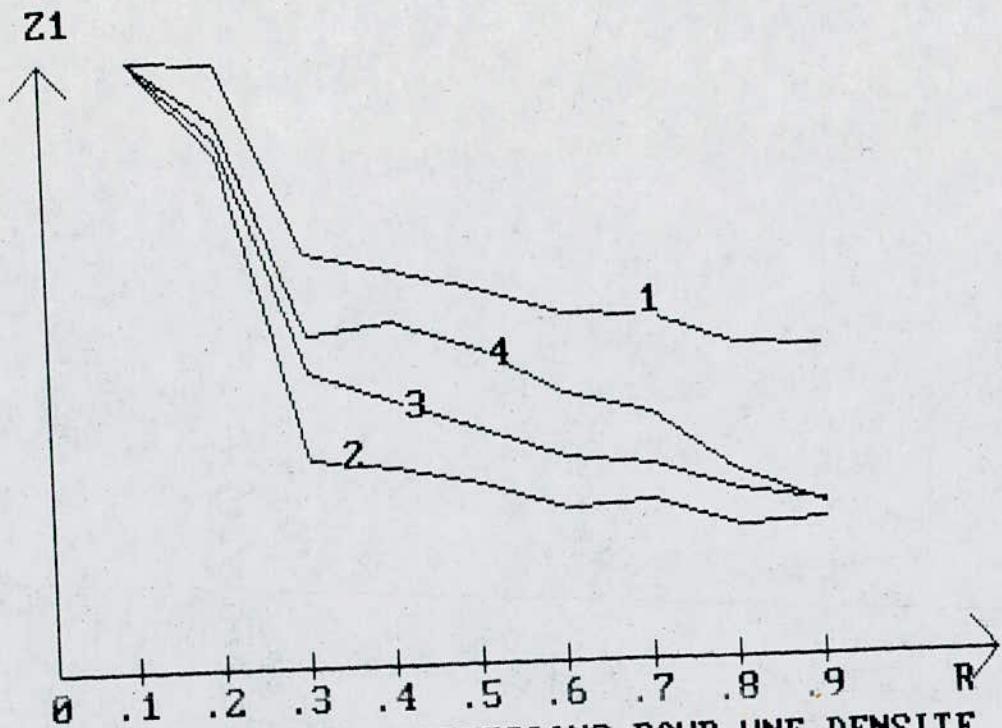
TRACE DE D, E POUR UNE DENSITE SPECTRALE
CONSTANTE ET DIFFERENTES VALEURS DE G1.

1: $G_1 = 0$

2: $G_1 = 3 \cdot 10^5 [N/m^3]$

3: $G_1 = 3 \cdot 10^6$

4: $G_1 = 3 \cdot 10^7$



TRACE DES DISPERSIONS POUR UNE DENSITE
CONSTANTE ET DIFFERENTES VALEURS DE G_1 .

- 1: $G_1 = 0$
- 2: $G_1 = 3 \cdot 10^5 \text{ [N/m}^3\text{]}$
- 3: $G_1 = 3 \cdot 10^6 \text{ [N/m}^3\text{]}$
- 4: $G_1 = 3 \cdot 10^7 \text{ [N/m}^3\text{]}$

```

C **Dencite Spectrale=2*A2*N**2*((Q**2-S**2)/((Q**2+S**2)-4*A2*S**2)
C           ****PROGRAMME DE CALCUL DES DISPERSIONS****
C           **Z6=(Dispersion de l'acceleration**
C           **Z3=(Dispersion de l'ecart)/P**
C           ***Calcul de (A,B,D,E) par la methode de GAUSS-SEIDEL**
DIMENSION V(9),W(9),X(9),Y(9),Z(9)
DATA V /.1.,.2.,.3.,.4.,.5.,.6.,.7.,.8.,.9/
DATA W /47.22,65.,90.,112.5,135.,167.5,210.,270.,405./
DATA X /2653.06,4081.6,5306.12,6632.6,7959.18,9693.9,
*12448.9,16734.7,24898./
DATA Y /8000.1,9620.1,10850.,11900.1,13000.1,14200.1,
*15600.1,17670.1,21200.1/
DATA Z /7961.,7961.,7961.,7961.,7961.,7961.,
*7961.,7961./
      WRITE(*,*) CHAR(27), 'E2J', CHAR(27), 'E1;1H'
EPS=1.E-9
A1=141.688
W1=80.862
C1=7961.05
G1=3.E6
Q=1.52792
A2=.083774
C ESTIMES INITIAUX I,A,B,D,E
DO 30 J=1,9
R=V(J)
I=0
A=W(J)
B=X(J)
D=Y(J)
E=Z(J)
      WRITE(*,*) ' =====R=' ,R,' ====='
      WRITE(*,200)
      WRITE(*,201) I,A,B,D,E
P=R/(1-R)
DO 10 I=1,10,1
AL=A

```

```

A=SQRT(P)*A1
B=(D**2+2*W1*E-A1**2)/(2*E)
D=(B**2-P*(E**2)-W1**2)/(2*A1*SQRT(P))
E1=((D-A1)**2+B*E)*3*G1*(W1**2)
E2=2*(E**2)*(B*D-A*E)
E=(E1/E2)+C1
WRITE(*,201)I,A,B,D,E
IF(ABS(AL-A).LT.EPS) GOTO 20
10 CONTINUE
20 CONTINUE
200 FORMAT(' I' ,11X,'A' ,13X,'B' ,13X,'D' ,13X,'E')
201 FORMAT(I2,4E15.7)
G=1/Q
H=1/Q**2+(D-A1)/(Q*E)-2*SQRT(A1)/Q**3
H1=Q-SQRT(A2)
H11=SQRT(Q**2-A2)
H2=W1*(2*A2-Q*Q)+A1*SQRT(A2)+C1
H22=-2*W1*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)-A1*SQRT(Q*Q-A2)
H3=H1*H2+H11*H22
H33=H2*H11-H1*H22
H5=-(2*A2-Q*Q)+SQRT(A2)+2*SQRT(A2)*(Q*Q-A2)
H55=(4*A2-Q*Q)*SQRT(Q*Q-A2)
H6=-A*X55+B*(2*A2-Q*Q)+D*SQRT(A2)+E
H66=A*X55+2*B*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)+D*SQRT(Q*Q-A2)
H7=H6
H77=-H66
H8=-2*H77*SQRT(Q*Q-A2)
H88=2*H7*SQRT(Q*Q-A2)
H9=(2*A2-Q*Q)*H8+2*H88*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)
H99=(2*A2-Q*Q)*H88-2*H8*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
D0=E*Q*Q

```

```

D1=D*Q*Q+2*E*SQRT(A2)
D2=B*Q*Q+2*D*SQRT(A2)+E
D3=A*Q*Q+2*B*SQRT(A2)+D
D4=2*A*SQRT(A2)+B
D5=A
Y1=(-D0*D3+D1*D2)*1E-30
Y2=(-D0*D5+D1*D4)*1E-30
Y3=D2*(Y2/D0)-D4*(Y1/D0)
Y4=D2*(Y3/D0)-D4*(Y2/D0)
Y0=D3*(Y1/D5)-D1*(Y2/D5)
DEL=D0*(D1*Y4-D3*Y3+D5*Y2)
T14=2*G*SQRT(A2)+H*Q*Q
T24=G+2*H*SQRT(A2)+B2
T0=W1*G*Q*Q+A1*T14+E*T24-(B*Q+D)
T1=W1*T14+A1*T24+E*(H+B1)-(A*Q+B)
T2=W1*T24+A1*(H+B1)-A
T3=W1*(H+B1)
ZG=DEL*P
Z1=T3*T3*(Y1/ZG)+T2*T2*(Y2/ZG)-2*T1*T3*(Y2/ZG)
Z2=Z1+T1*T1*(Y3/ZG)-2*T0*T3*(Y3/ZG)+T0*T0*(Y4/ZG)
Z3=Z2*SQRT(A2)
T60=E*G*Q*Q
T61=A1*G*Q*Q+E*(2*G*SQRT(A2)+H*Q*Q)
T62=A1*(2*G*SQRT(A2)+H*Q*Q)+E*(G+2*H*SQRT(A2)+B2)
T63=A1*(G+2*H*SQRT(A2)+B2)+E*(H+B1)
T64=A1*(H+B1)
Z4=T64*T64*(Y0/DEL)+T63*T63*(Y1/DEL)-2*T64*T62*(Y1/DEL)
Z5=Z4+T62*T62*(Y2/DEL)-2*T61*T63*(Y2/DEL)+2*T60*T64*(Y2/DEL)
Z6=Z5+T61*T61*(Y3/DEL)-2*T60*T62*(Y3/DEL)+T60*T60*(Y4/DEL)
WRITE(*,202)
202 WRITE(*,203) Z3, Z6
203 FORMAT(17X,'Z3=',25X,'Z6=')
30  FORMAT(10X,E14.7,15X,E14.7)
      CONTINUE
      END

```

=====
*Dencite Spectrale=2*A2*N**2*((Q**2-5**2)/((Q**2+5**2)-4*A2*S**2))*

RESULTATS DE CALCUL DES DISPERSIONS

**Z6=Dispersion de l'acceleration

**Z3=(Dispersion de l'écart)/P

=====R= 1.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8000100E+04	.7961000E+04
1	.4722934E+02	.4099297E+04	.1032806E+06	.1967220E+05
2	.4722934E+02	.2711963E+06	.7781647E+09	.2261252E+06

Z3= Z6=
.6365754E+03 .9129657E+04

=====R= 2.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9620100E+04	.7961000E+04
1	.7084400E+02	.5892082E+04	.1331497E+06	.1846554E+05
2	.7084400E+02	.4801323E+06	.1626403E+10	.3002716E+06

Z3= Z6=
.4447984E+03 .8835958E+04

=====R= 3.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1085000E+05	.7961000E+04
1	.9275657E+02	.7473301E+04	.1546084E+06	.1757827E+05
2	.9275657E+02	.6800039E+06	.2491861E+10	.3569095E+06

Z3= Z6=
.3343224E+03 .8191242E+04

=====R= 4.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190010E+05	.7961000E+04
1	.1156878E+03	.8973733E+04	.1654007E+06	.1653123E+05
2	.1156878E+03	.8275254E+06	.2958896E+10	.3929420E+06

Z3= Z6=
.2318129E+03 .6608782E+04

=====

=====R= 5.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.13500000E+03	.7959180E+04	.1300010E+05	.7961000E+04
1	.1416880E+03	.1069401E+05	.1798944E+06	.1578375E+05
2	.1416880E+03	.1025249E+07	.3708452E+10	.4351740E+06

Z3= Z6=
.1748795E+03 .5836819E+04

=====R= 6.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.16750000E+03	.9693900E+04	.1420010E+05	.7961000E+04
1	.1735317E+03	.1274402E+05	.1940198E+06	.1504189E+05
2	.1735317E+03	.1251375E+07	.4510994E+10	.4767544E+06

Z3= Z6=
.1294433E+03 .5079241E+04

=====R= 7.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.21000000E+03	.1244890E+05	.1560010E+05	.7961000E+04
1	.2164320E+03	.1536431E+05	.2037003E+06	.1412927E+05
2	.2164320E+03	.1468444E+07	.4980462E+10	.5078508E+06

Z3= Z6=
.8625834E+02 .4046971E+04

=====R= 8.000000E-001=====

I	A	B	D	E
0	.27000000E+03	.1673470E+05	.1767010E+05	.7961000E+04
1	.2833760E+03	.1968973E+05	.2367326E+06	.1355462E+05
2	.2833760E+03	.2067358E+07	.7539863E+10	.5920439E+06

Z3= Z6=
.6532462E+02 .3937944E+04

=====R= 9.000000E-001=====

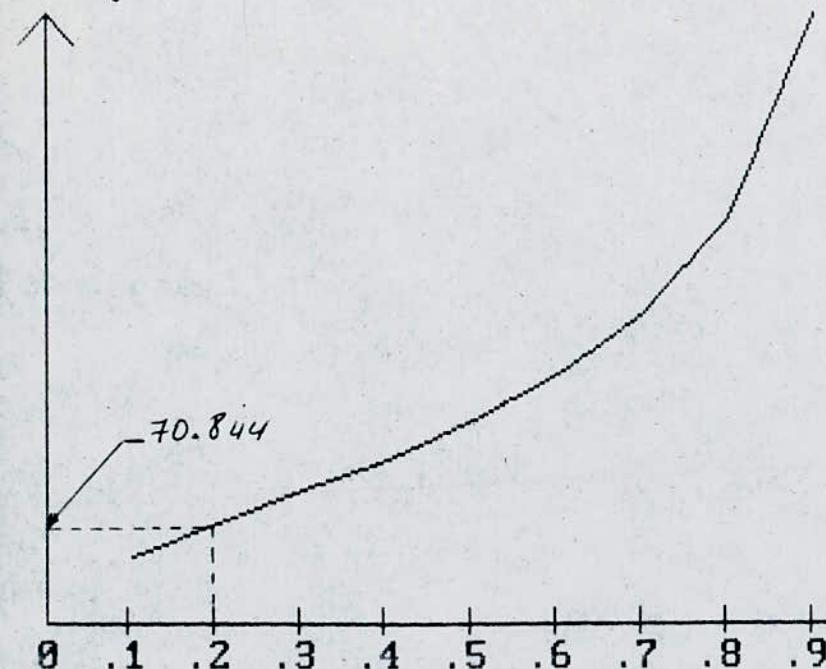
I	A	B	D	E
0	.40500000E+03	.2489800E+05	.2120010E+05	.7961000E+04
1	.4250640E+03	.2830748E+05	.2716169E+06	.1242671E+05
2	.4250640E+03	.2968514E+07	.1036395E+11	.6731964E+06

Z3= Z6=
.3509660E+02 .3108070E+04

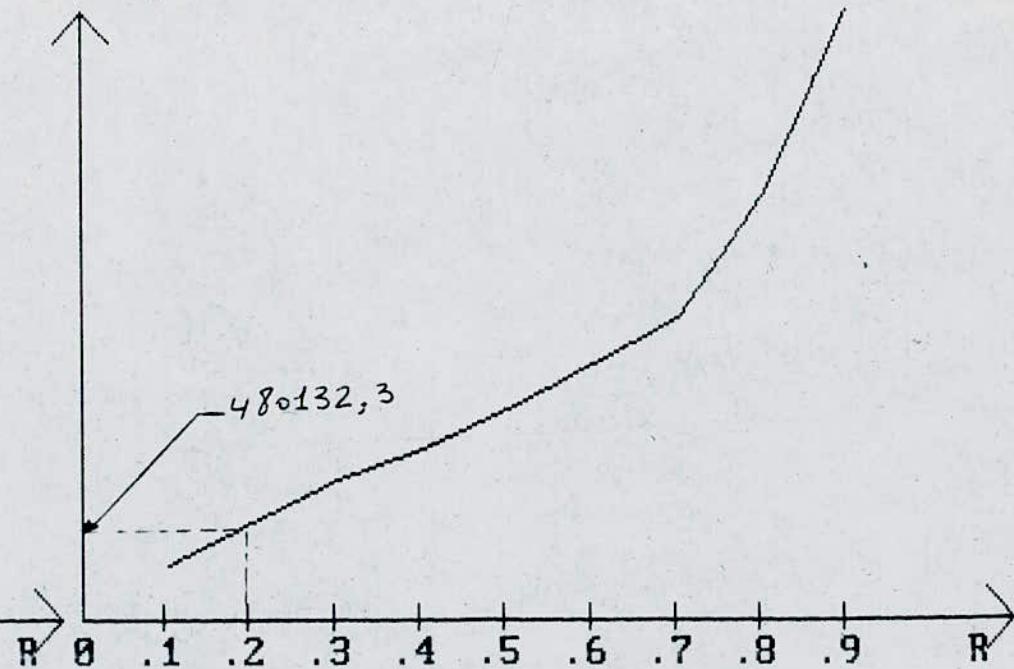
=====

```
10 REM=====PPROGRAMME DES TRACES DES COURBES=====
20 REM=====DENCITE SPECTRALE#CONSTANTE=====
30 SCREEN 3:CLS
40 DIM A(9,6),A$(6)
50 A$(1)="A":A$(2)="B":A$(3)="D"
60 A$(4)="E":A$(5)="Z3":A$(6)="Z6"
70 OPEN "A:Y.DAT" FOR INPUT AS 1
80 FOR J=1 TO 6
90 AM(J)=0
100 FOR I=1 TO 9
110 INPUT #1,A(I,J):A=A(I,J)
120 IF A< AM(J) THEN 130 ELSE AM(J)=A
130 PRINT A(I,J);",";
140 NEXT
150 PSET (100,300)
160 DRAW "U200G10E10F10H10D200R350H10F10G10E10"
170 FOR X=30 TO 300 STEP 32:PSET(100+X,305):DRAW"U10":NEXT X
180 LOCATE 20,13:PRINT"0 .1 .2 .3 .4 .5 .6 .7 .8 .9"
190 LOCATE 19,60:PRINT"R"
200 LOCATE 6,13:PRINT A$(J)
210 FOR I=2 TO 9 :X1=32*(I-1)+100:Y1=300-A(I-1,J)*200/AM(J)
220 X2=32*(I)+100:Y2=300-A(I,J)*200/AM(J)
230 LINE(X1,Y1)-(X2,Y2):NEXT
240 LOCATE 23,20:PRINT"TAPEZ SU LA BARRE DE L'ESPACE";
250 IF INKEY$<>" " THEN 250 ELSE CLS
260 NEXT
270 CLOSE
```

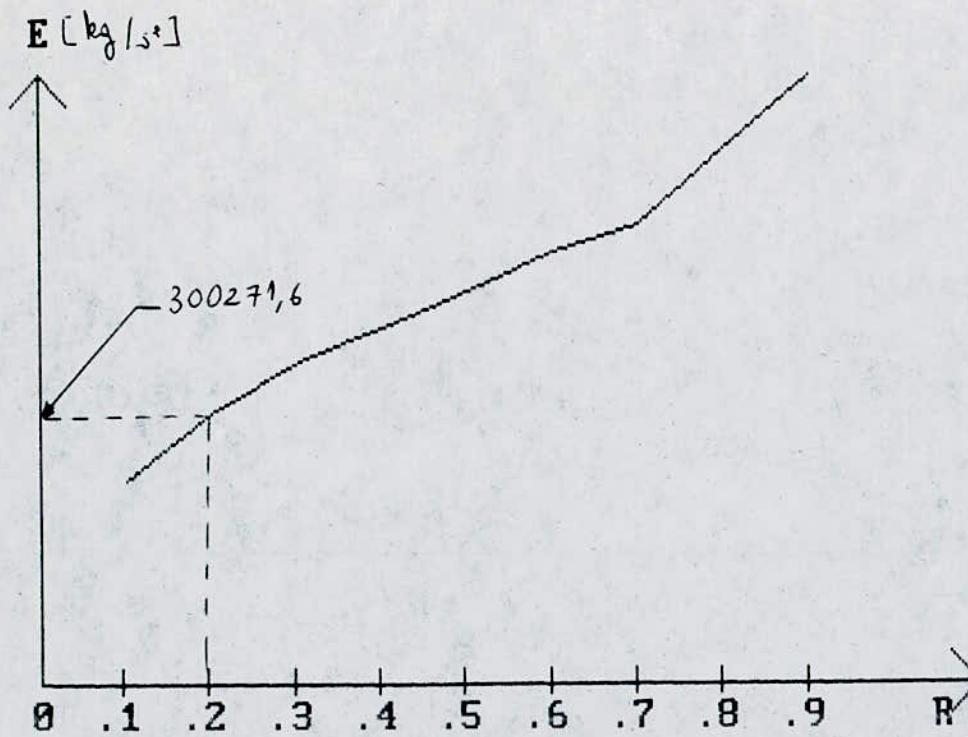
A [kg.s]



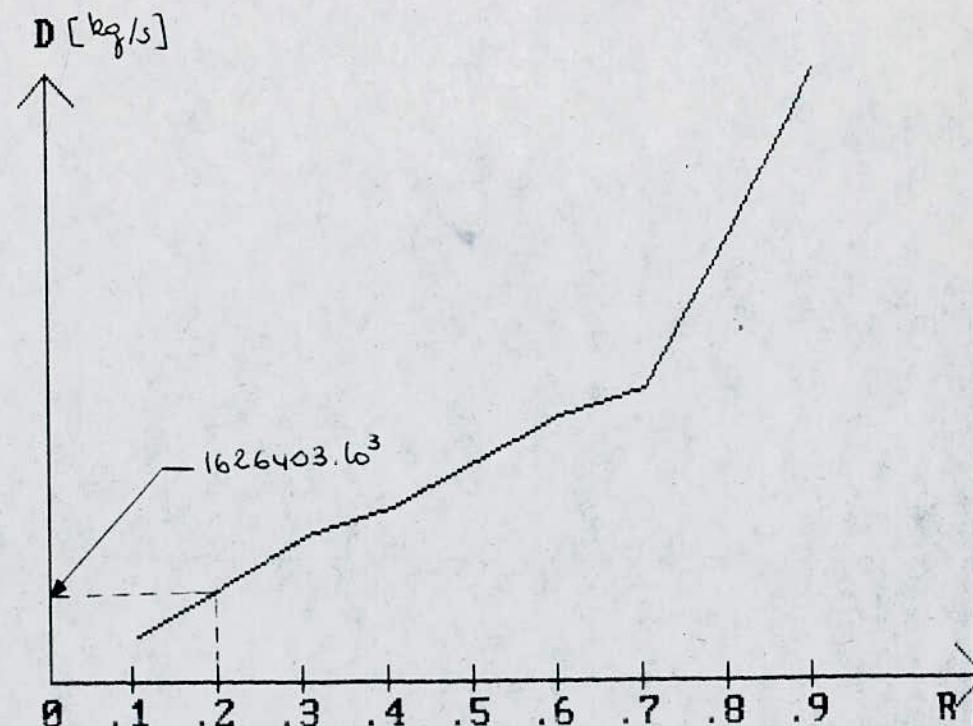
B [kg]

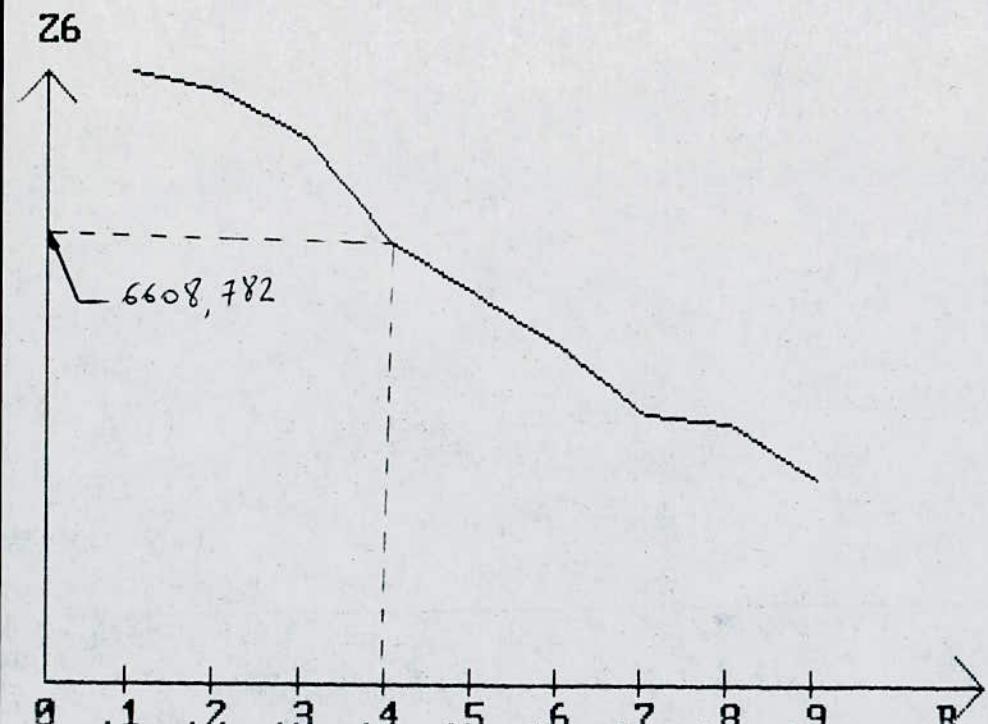


TRACE DE A,B POUR UNE DENSITE#CONSTANTE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTE

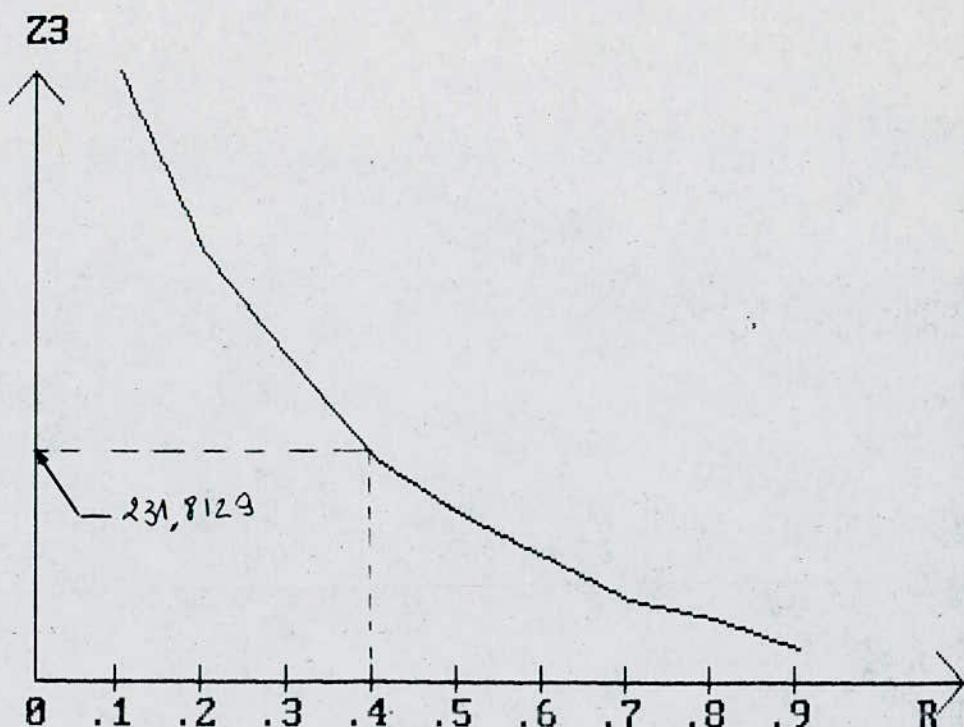


TRACE DE D, E POUR UNE DENSITE # CONSTANTE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTE

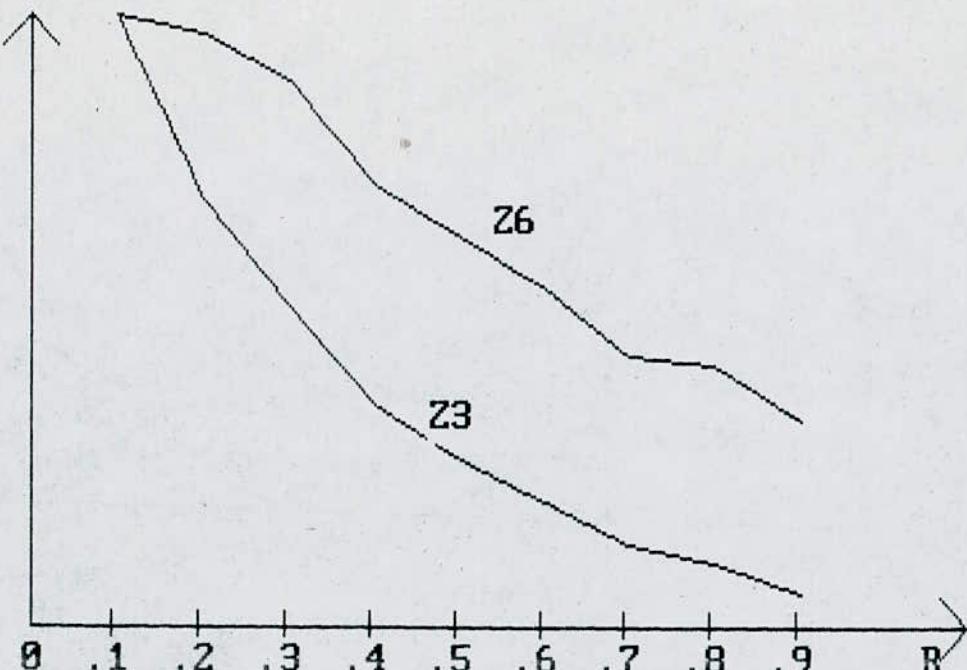




TRACE DE Z_3, Z_6 POUR UNE DENSITE # CONSTANTE
ET VALEUR DE G_1 CONSTANTE

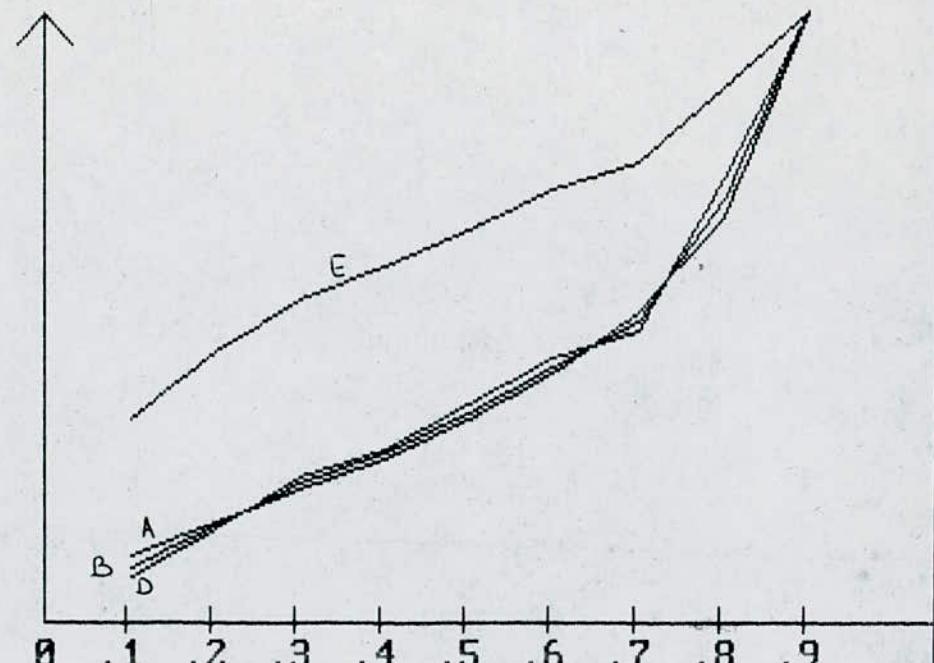


Z3, Z6



TRACE DE Z3, Z6 POUR UNE DENSITE # CONSTANTE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTE

A, B, D, E



TRACE DE A, B, D, E POUR UNE DENSITE # CONSTANTE
ET VALEUR DE G1 CONSTANTE

```

C **Dencite Spectrale=2*A2*N**2*((Q**2-S**2)/((Q**2+S**2)-4*A2*S**2))
C           ****PROGRAMME DE CALCUL DES DISPERSIONS****
C           **POUR DIFFERENTES VALEURS DE G1**
C           **Z6=(Dispersion de l'acceleration**
C           **Z3=(Dispersion de l'ecart)/P**
C **Calcul de (A,B,D,E) par la methode de GAUSS-SEIDEL**
DIMENSION V(9),W(9),X(9),Y(9),Z(9),V1(4)
DATA V /.1,.2,.3,.4,.5,.6,.7,.8,.9/
DATA W /47.22,65.,90.,112.5,135.,167.5,210.,270.,405./
DATA X /2653.06,4081.6,5306.12,6632.6,7959.18,9693.9,
*12448.9,16734.7,24898./
DATA Y /8000.1,9620.1,10850.,11900.1,13000.1,14200.1,
*15600.1,17670.1,21200.1/
DATA Z /7961.,7961.,7961.,7961.,7961.,7961.,
*7961.,7961./
DATA V1 /0.,3.E5,3.E6,3.E7/
WRITE(*,*)CHAR(27),'[2J',CHAR(27),'[1;1H'
EPS=1.E-9
A1=141.688
W1=80.862
C1=7961.05
Q=1.52792
A2=.083774
C ESTIMES INITIAUX I,A,B,D,E
DO 40 K=1,4
G1=V1(K)
DO 30 J=1,9
R=V(J)
I=0
A=W(J)
B=X(J)
D=Y(J)
E=Z(J)
WRITE(*,*)' =====R=' ,R,' ====='
WRITE(*,200)
WRITE(*,201)I,A,B,D,E
P=R/(1-R)

```

```

DO 10 I=1,10,1
AL=A
A=SQRT(P)*A1
B=(D+2*W1*E-A1*A1)/(2*E)
D=(B**2-P*(E**2)-W1**2)/(2*A1*SQRT(P))
E1=((D-A1)**2+B*E)*3*G1*(W1**2)
E2=2*(E**2)*(B*D-A*E)
E=(E1/E2)+C1
WRITE(*,201) I,A,B,D,E
IF(ABS(AL-A).LT.EPS) GOTO 20
10 CONTINUE
20 CONTINUE
200 FORMAT('I',11X,'A',13X,'B',13X,'D',13X,'E')
201 FORMAT(I2,4E15.7)
G=1/Q
H=1/Q**2+(D-A1)/(Q*E)-2*SQRT(A2)/Q**3
H1=Q-SQRT(A2)
H11=SQRT(Q**2-A2)
H2=W1*(2*A2-Q*Q)+A1*SQRT(A2)+C1
H22=-2*W1*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)-A1*SQRT(Q*Q-A2)
H3=H1*H2+H11*H22
H33=H2*H11-H1*H22
H5=-(2*A2-Q*Q)+SQRT(A2)+2*SQRT(A2)*(Q*Q-A2)
H55=(4*A2-Q*Q)*SQRT(Q*Q-A2)
H6=-A*H5+B*(2*A2-Q*Q)+D*SQRT(A2)+E
H66=A*H55+2*B*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)+D*SQRT(Q*Q-A2)
H7=H6
H77=-H66
H8=-2*H77*SQRT(Q*Q-A2)
H88=2*H7*SQRT(Q*Q-A2)
H9=(2*A2-Q*Q)*H8+2*H88*SQRT(A2*Q*Q-A2*A2)
H99=(2*A2-Q*Q)*H88-2*H8*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
D0=E*Q*Q
D1=D*Q*Q+2*E*SQRT(A2)

```

```

D2=B*Q*Q+2*D*SQRT(A2)+E
D3=A*Q*Q+2*B*SQRT(A2)+D
D4=2*A*SQRT(A2)+B
D5=A
Y1=(-D0*D3+D1*D2)*1E-30
Y2=(-D0*D5+D1*D4)*1E-30
Y3=D2*(Y2/D0)-D4*(Y1/D0)
Y4=D2*(Y3/D0)-D4*(Y2/D0)
Y0=D3*(Y1/D5)-D1*(Y2/D5)
DEL=D0*(D1*Y4-D3*Y3+D5*Y2)
T14=2*G*SQRT(A2)+H*Q*Q
T24=G+2*H*SQRT(A2)+B2
T0=W1*G*Q*Q+A1*T14+E*T24-(B*Q+D)
T1=W1*T14+A1*T24+E*(H+B1)-(A*Q+B)
T2=W1*T24+A1*(H+B1)-A
T3=W1*(H+B1)
ZG=DEL*P
Z1=T3*T3*(Y1/ZG)+T2*T2*(Y2/ZG)-2*T1*T3*(Y2/ZG)
Z2=Z1+T1*T1*(Y3/ZG)-2*T0*T3*(Y3/ZG)+T0*T0*(Y4/ZG)
Z3=Z2*SQRT(A2)
T60=E*G*Q*Q
T61=A1*G*Q*Q+E*(2*G*SQRT(A2)+H*Q*Q)
T62=A1*(2*G*SQRT(A2)+H*Q*Q)+E*(G+2*H*SQRT(A2)+B2)
T63=A1*(G+2*H*SQRT(A2)+B2)+E*(H+B1)
T64=A1*(H+B1)
Z4=T64*T64*(Y0/DEL)+T63*T63*(Y1/DEL)-2*T64*T62*(Y1/DEL)
Z5=Z4+T62*T62*(Y2/DEL)-2*T61*T63*(Y2/DEL)+2*T60*T64*(Y2/DEL)
Z6=Z5+T61*T61*(Y3/DEL)-2*T60*T62*(Y3/DEL)+T60*T60*(Y4/DEL)
WRITE(*,202)
202 WRITE(*,203) Z3, Z6
203 FORMAT(17X,'Z3=',25X,'Z6=')
30   CONTINUE
40   CONTINUE
END

```

===== ***DENSITE SPECTRALE # CONSTANTE*** =====

==== *RESULTATS DU CALCUL DES DISPERSIONS***

POUR DIFFERENTES VALEURS DE G1

Z6=Dispersion de l'acceleration

**Z6=(Dispersion de l'ecart)/px*

==== **G1=0**

==== R= 1.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8000100E+04	.7961000E+04
1	.4722934E+02	.4099297E+04	.1032806E+06	.7961050E+04
2	.4722934E+02	.6700222E+06	.4752583E+10	.7961050E+04

Z3= Z6=
.1007311E+06 .9887426E+08

==== R= 2.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9620100E+04	.7961000E+04
1	.7084400E+02	.5892082E+04	.1331496E+06	.7961050E+04
2	.7084400E+02	.1113552E+07	.8751501E+10	.7961050E+04

Z3= Z6=
.8243285E+05 .1304844E+09

==== R= 3.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1085000E+05	.7961000E+04
1	.9275657E+02	.7473302E+04	.1546085E+06	.7961050E+04
2	.9275657E+02	.1501376E+07	.1215063E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.6676120E+05 .1432678E+09

==== R= 4.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190010E+05	.7961000E+04
1	.1156878E+03	.8973733E+04	.1654007E+06	.7961050E+04
2	.1156878E+03	.1718281E+07	.1276042E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.4507433E+05 .1174703E+09

==== R= 5.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300010E+05	.7961000E+04
1	.1416880E+03	.1069401E+05	.1798943E+06	.7961050E+04
2	.1416880E+03	.2032599E+07	.1457920E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.3433342E+05 .1057157E+09

==== R= 6.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.1675000E+03	.9693900E+04	.1420010E+05	.7961000E+04
1	.1735317E+03	.1274402E+05	.1940197E+06	.7961050E+04
2	.1735317E+03	.2364318E+07	.1610630E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.2528740E+05 .8186090E+08

==== R= 7.000000E-001====

	A	B	D	E
0	.2100000E+03	.1244890E+05	.1560010E+05	.7961000E+04
1	.2164320E+03	.1536431E+05	.2037004E+06	.7961050E+04
2	.2164320E+03	.2606134E+07	.1569034E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.1583794E+05 .6468335E+08

=====R= 8.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.2700000E+03	.1673470E+05	.1767010E+05	.7961000E+04
1	.2833760E+03	.1968973E+05	.2367326E+06	.7961050E+04
2	.2833760E+03	.3519863E+07	.2185996E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.1287124E+05 .6596958E+08

=====R= 9.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.4050000E+03	.2489800E+05	.2120010E+05	.7961000E+04
1	.4250640E+03	.2830748E+05	.2716169E+06	.7961050E+04
2	.4250640E+03	.4633624E+07	.2525490E+11	.7961050E+04

Z3= Z6=
.6609737E+04 .4811046E+08

=====**G1=3E5**=====

	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8000100E+04	.7961000E+04
1	.4722934E+02	.4099297E+04	.1032806E+06	.9132165E+04
2	.4722934E+02	.5841084E+06	.3611880E+10	.2261304E+06

Z3= Z6=
.2939269E+04 .8218523E+05

=====R= 1.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9620100E+04	.7961000E+04
1	.7084400E+02	.5892082E+04	.1331496E+06	.9011499E+04
2	.7084400E+02	.9837575E+06	.6830208E+10	.2595278E+06

Z3= Z6=
.2152936E+04 .8840140E+05

=====R= 2.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9620100E+04	.7961000E+04
1	.7084400E+02	.5892082E+04	.1331496E+06	.9011499E+04
2	.7084400E+02	.9837575E+06	.6830208E+10	.2595278E+06

Z3= Z6=
.2152936E+04 .8840140E+05

=====R= 3.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1085000E+05	.7961000E+04
1	.9275657E+02	.7473302E+04	.1546085E+06	.8922772E+04
2	.9275657E+02	.1339562E+07	.9672583E+10	.2748199E+06

Z3= Z6=
.1679698E+04 .8875468E+05

=====R= 4.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190010E+05	.7961000E+04
1	.1156878E+03	.8973733E+04	.1654007E+06	.8818068E+04
2	.1156878E+03	.1551291E+07	.1040063E+11	.2616614E+06

Z3= Z6=
.1219366E+04 .7849880E+05

=====R= 5.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300010E+05	.7961000E+04
1	.1416880E+03	.1069401E+05	.1798943E+06	.8743319E+04
2	.1416880E+03	.1850748E+07	.1208710E+11	.2593368E+06

Z3= Z6=
.9531765E+03 .7411640E+05

=====R= 6.000000E-001=====

	A	B	D	E
0	.1675000E+03	.9693900E+04	.1420010E+05	.7961000E+04
1	.1735317E+03	.1274402E+05	.1940197E+06	.8669134E+04
2	.1735317E+03	.2171211E+07	.1358266E+11	.2528859E+06

Z3= Z6=
.7322590E+03 .6840206E+05

	A	B	D	E
0	.2100000E+03	.1244890E+05	.1560010E+05	.7961000E+04
1	.2164320E+03	.1536431E+05	.2037004E+06	.8577872E+04
2	.2164320E+03	.2418737E+07	.1351490E+11	.2314040E+06
	Z3=	Z6=		
	.5117863E+03	.5843405E+05		
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.2700000E+03	.1673470E+05	.1767010E+05	.7961000E+04
1	.2833760E+03	.1968973E+05	.2367326E+06	.8520407E+04
2	.2833760E+03	.3288792E+07	.1908394E+11	.2431476E+06
	Z3=	Z6=		
	.4012399E+03	.5932668E+05		
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.4050000E+03	.2489800E+05	.2120010E+05	.7961000E+04
1	.4250640E+03	.2830748E+05	.2716169E+06	.8407616E+04
2	.4250640E+03	.4387515E+07	.2264324E+11	.2227815E+06
	Z3=	Z6=		
	.2308930E+03	.4989478E+05		
	=====			
G1=3E6				
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.4722000E+02	.2653060E+04	.8000100E+04	.7961000E+04
1	.4722934E+02	.4099297E+04	.1032806E+06	.1967220E+05
2	.4722934E+02	.2711963E+06	.7781647E+09	.2261252E+06
	Z3=	Z6=		
	.6343358E+03	.9182673E+04		
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.6500000E+02	.4081600E+04	.9620100E+04	.7961000E+04
1	.7084400E+02	.5892082E+04	.1331496E+06	.1846554E+05
2	.7084400E+02	.4801319E+06	.1626400E+10	.3002715E+06
	Z3=	Z6=		
	.4438024E+03	.8870422E+04		
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.9000000E+02	.5306120E+04	.1085000E+05	.7961000E+04
1	.9275657E+02	.7473302E+04	.1546085E+06	.1757828E+05
2	.9275657E+02	.6800043E+06	.2491863E+10	.3569095E+06
	Z3=	Z6=		
	.3337421E+03	.8215975E+04		
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.1125000E+03	.6632600E+04	.1190010E+05	.7961000E+04
1	.1156878E+03	.8973733E+04	.1654007E+06	.1653123E+05
2	.1156878E+03	.8275254E+06	.2958896E+10	.3929420E+06
	Z3=	Z6=		
	.2314396E+03	.6626279E+04		
	====R= .000000E-001=====			
	A	B	D	E
0	.1350000E+03	.7959180E+04	.1300010E+05	.7961000E+04
1	.1416880E+03	.1069401E+05	.1798943E+06	.1578374E+05
2	.1416880E+03	.1025248E+07	.3708446E+10	.4351739E+06
	Z3=	Z6=		
	.1746304E+03	.5846948E+04		
	=====			

```

=====
R= 6.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .1675000E+03  .9693900E+04  .1420010E+05  .7961000E+04
1  .1735317E+03  .1274402E+05  .1940197E+06  .1504189E+05
2  .1735317E+03  .1251374E+07  .4510987E+10  .4767543E+06
    Z3=          Z6=
      .1292772E+03  .5089832E+04
=====
R= 7.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .2100000E+03  .1244890E+05  .1560010E+05  .7961000E+04
1  .2164320E+03  .1536431E+05  .2037004E+06  .1412927E+05
2  .2164320E+03  .1468445E+07  .4980468E+10  .5078509E+06
    Z3=          Z6=
      .8615175E+02  .4056340E+04
=====
R= 8.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .2700000E+03  .1673470E+05  .1767010E+05  .7961000E+04
1  .2833760E+03  .1968973E+05  .2367326E+06  .1355462E+05
2  .2833760E+03  .2067358E+07  .7539863E+10  .5920439E+06
    Z3=          Z6=
      .6526241E+02  .3944104E+04
=====
R= 9.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .4050000E+03  .2489800E+05  .2120010E+05  .7961000E+04
1  .4250640E+03  .2830748E+05  .2716169E+06  .1242671E+05
2  .4250640E+03  .2968514E+07  .1036395E+11  .6731964E+06
    Z3=          Z6=
      .3506894E+02  .3112091E+04
=====
**G1=3E7**
=====
R= 1.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .4722000E+02  .2653060E+04  .8000100E+04  .7961000E+04
1  .4722934E+02  .4099297E+04  .1032806E+06  .1250725E+06
2  .4722934E+02  .4272361E+05  .9228721E+06  .8369840E+04
    Z3=          Z6=
      .2391047E+02  .6149724E+02
=====
R= 2.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .6500000E+02  .4081600E+04  .9620100E+04  .7961000E+04
1  .7084400E+02  .5892082E+04  .1331496E+06  .1130059E+06
2  .7084400E+02  .7852277E+05  .2098436E+08  .1411854E+05
    Z3=          Z6=
      .1183490E+03  .3531133E+04
=====
R= 3.000000E-001=====
    A          B          D          E
0  .9000000E+02  .5306120E+04  .1085000E+05  .7961000E+04
1  .9275657E+02  .7473302E+04  .1546085E+06  .1041333E+06
2  .9275657E+02  .1148557E+06  .4605872E+08  .1884238E+05
    Z3=          Z6=
      .1141541E+03  .4996681E+04
=====
```

```

=====
R= 4.000000E-001=====
      A          B          D          E
0  .1125000E+03  .6632600E+04  .1190010E+05  .7961000E+04
1  .1156878E+03  .8973733E+04  .1654007E+06  .9366287E+05
2  .1156878E+03  .1461225E+06  .6700487E+08  .2334103E+05
      Z3=          Z6=
      .8665109E+02  .4389463E+04
=====
R= 5.000000E-001=====
      A          B          D          E
0  .1350000E+03  .7959180E+04  .1300010E+05  .7961000E+04
1  .1416880E+03  .1069401E+05  .1798943E+06  .8618800E+05
2  .1416880E+03  .1878214E+06  .9827396E+08  .2868636E+05
      Z3=          Z6=
      .6921947E+02  .4017264E+04
=====
R= 6.000000E-001=====
      A          B          D          E
0  .1675000E+03  .9693900E+04  .1420010E+05  .7961000E+04
1  .1735317E+03  .1274402E+05  .1940197E+06  .7876941E+05
2  .1735317E+03  .2390291E+06  .1378077E+09  .3530168E+05
      Z3=          Z6=
      .5277242E+02  .3407268E+04
=====
R= 7.000000E-001=====
      A          B          D          E
0  .2100000E+03  .1244890E+05  .1560010E+05  .7961000E+04
1  .2164320E+03  .1536431E+05  .2037004E+06  .6964327E+05
2  .2164320E+03  .2979836E+06  .1789872E+09  .4440056E+05
      Z3=          Z6=
      .3516242E+02  .2424896E+04
=====
R= 8.000000E-001=====
      A          B          D          E
0  .2700000E+03  .1673470E+05  .1767010E+05  .7961000E+04
1  .2833760E+03  .1968973E+05  .2367326E+06  .6389679E+05
2  .2833760E+03  .4386187E+06  .3106388E+09  .5900118E+05
      Z3=          Z6=
      .2685475E+02  .2221588E+04
=====
R= 9.000000E-001=====
      A          B          D          E
0  .4050000E+03  .2489800E+05  .2120010E+05  .7961000E+04
1  .4250640E+03  .2830748E+05  .2716169E+06  .5261767E+05
2  .4250640E+03  .7011356E+06  .5489450E+09  .9116905E+05
      Z3=          Z6=
      .1369663E+02  .1381328E+04
=====
```

```

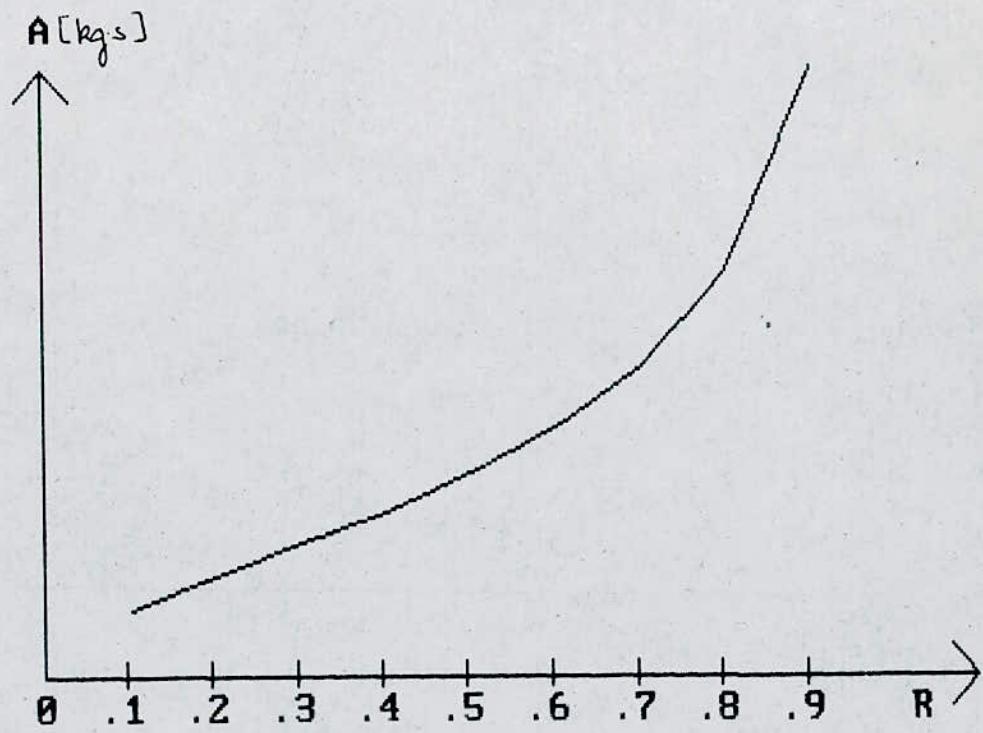
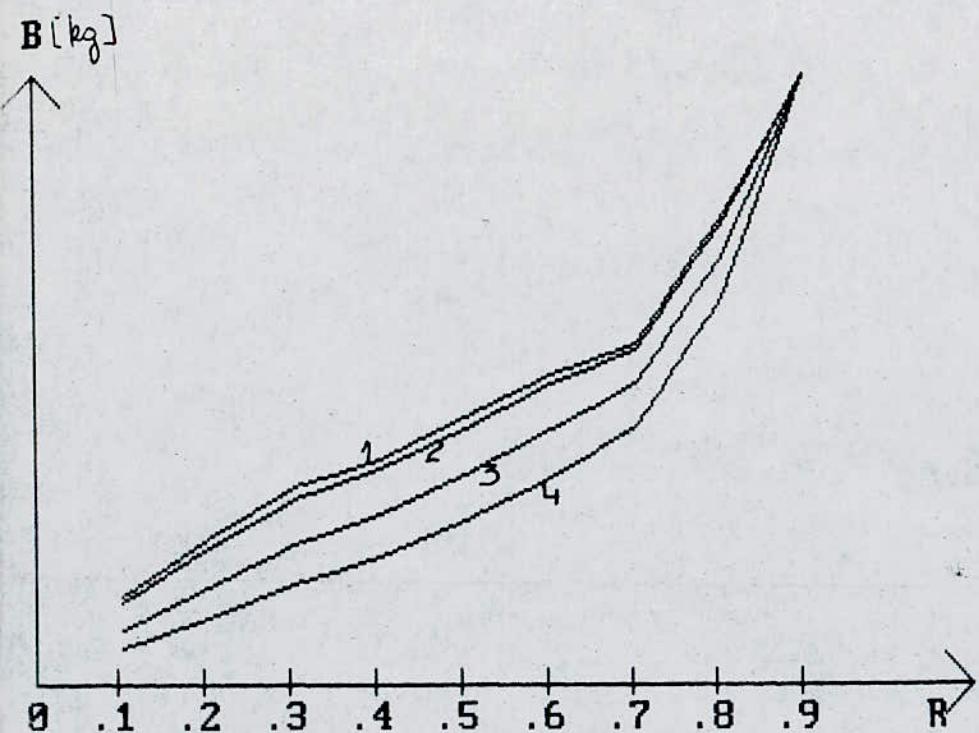
REM====TRACE DE COURBES POUR UNE DENSITE # CONSTANTE====
REM=====ET POUR DIFFERENTES VALEURS DE G1=====
SCREEN 3:CLS
DIM A(9,6),A$(6)
A$(1)="A":A$(2)="B":A$(3)="D"
A$(4)="E":A$(5)="Z0":A$(6)="Z1"
OPEN "A:T1.DAT" FOR INPUT AS 1
FOR J=1 TO 6:FOR K=1 TO 4
AM(J)=0
10 FOR I=1 TO 9
20 INPUT #1,A(I,J):A=A(I,J)
30 IF A< AM(J) THEN 130 ELSE AM(J)=A
40 REM ***
50 NEXT
60 PSET (100,300)
70 DRAW "U200G10E10F10H10D200R350H10F10G10E10"
80 FOR X=30 TO 300 STEP 32:PSET(100+X,305):DRAW"U10":NEXT X
90 LOCATE 20,13:PRINT"0 .1 .2 .3 .4 .5 .6 .7 .8 .9"
100 LOCATE 19,60:PRINT"R"
110 LOCATE 6,13:PRINT A$(J)
120 FOR I=2 TO 9 :X1=32*(I-1)+100:Y1=300-A(I-1,J)*200/AM(J)
130 X2=32*(I)+100:Y2=300-A(I,J)*200/AM(J)
140 LINE(X1,Y1)-(X2,Y2):NEXT:NEXT
150 LOCATE 23,20:PRINT"TAPEZ SU LA BARRE D'ESPACE";
160 IF INKEY$()="" THEN 250 ELSE CLS
170 NEXT
180 CLOSE

```

```

REM=====PROGRAMME D'ORDONNEMENT=====
0 DIM A(36,6)
0 CLS
0 OPEN "A:U.DAT" FOR INPUT AS 1
0 OPEN "A:U1.DAT" FOR OUTPUT AS 2
0 FOR I=1 TO 36
5 FOR J=1 TO 6
0 INPUT #1,A(I,J)
0 NEXT
5 NEXT
0 CLOSE #1
0 FOR J=1 TO 6
00 FOR I=1 TO 36
10 PRINT #2,A(I,J);",";
15 PRINT A(I,J);",";
20 NEXT
25 PRINT
30 NEXT
40 CLOSE

```

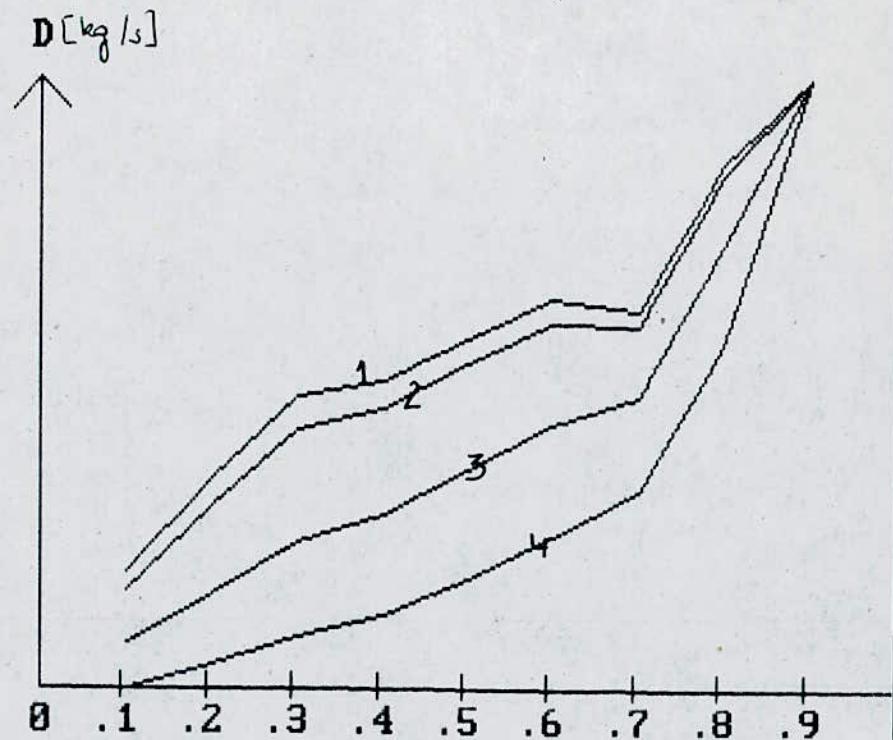
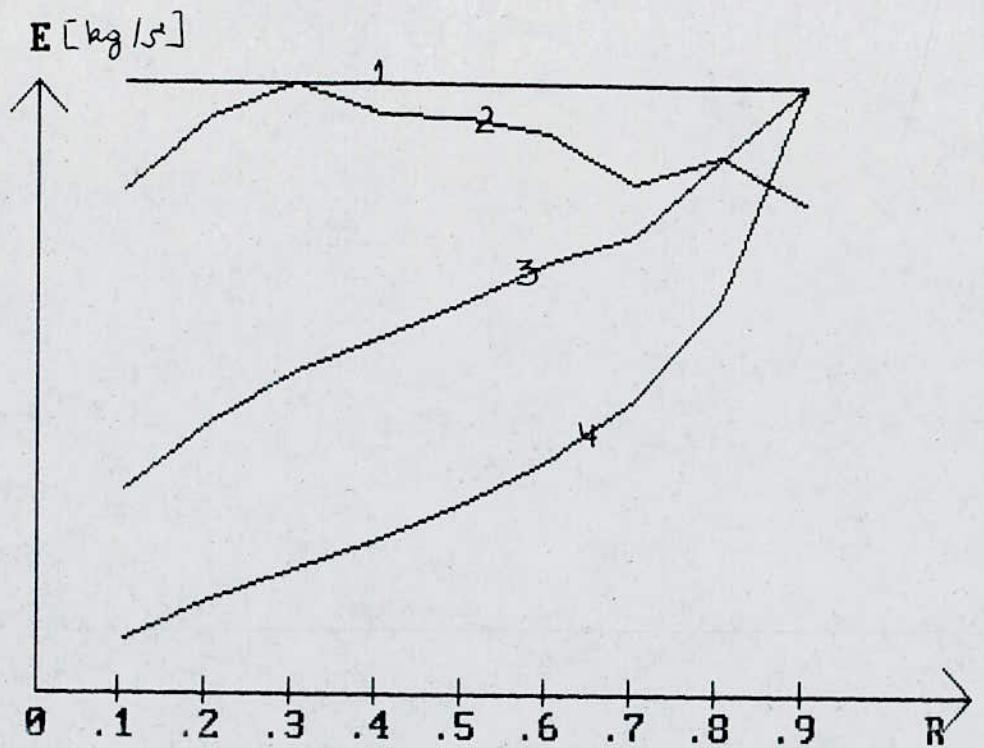


1: $g_1 = 0$

2: $g_1 = 3 \cdot 10^5 \text{ [N/m}^3]$

3: $g_1 = 3 \cdot 10^6$

4: $g_1 = 3 \cdot 10^7$

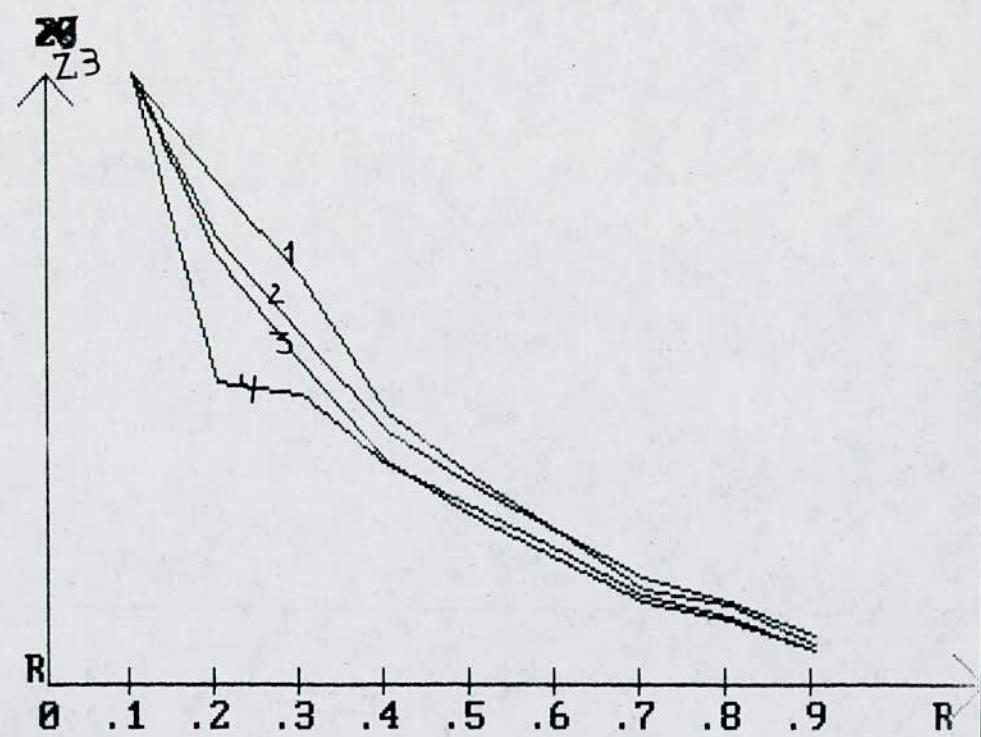
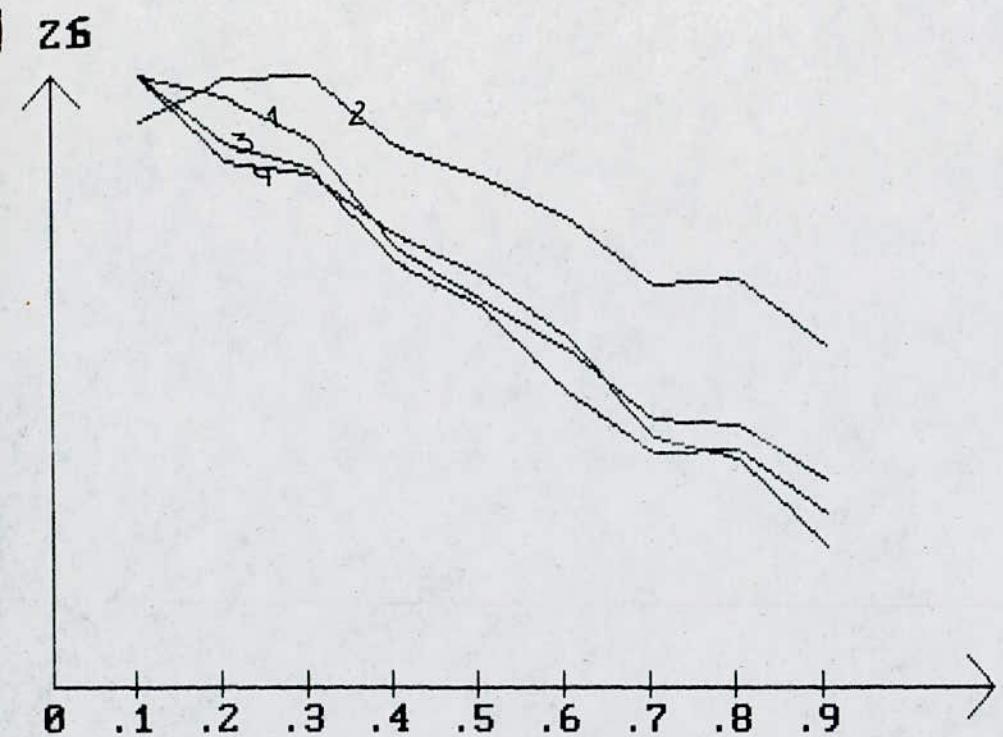


1: $G_1 = 0$

2: $G_1 = 3 \cdot 10^5$ [N/m³]

3: $g_1 = 3 \cdot 10^6$

4: $g_1 = 3 \cdot 10^7$



COURBES DE DISPERSIONS POUR UNE
DENSITE SPECTRALE # CONSTANTE
ET DIFFERENTES VALEURS DE G_1

- 1: $G_1 = 0$
- 2: $G_1 = 3 \cdot 10^5 [N/m^3]$
- 3: $G_1 = 3 \cdot 10^6$
- 4: $G_1 = 3 \cdot 10^7$

Interpretation des résultats:

Nous remarquons que à peu-près toutes les courbes présentant au moins un point de discontinuité et ceci est dû à notre avis à la méthode de Gauss-Seidel en simple précision qui n'effectue que deux itérations qui sont quelquefois insuffisantes pour approcher de la solution optimale pour une valeur donnée de R .

L'influence de γ (fig.): γ n'a aucune influence sur A car A est indépendante de γ . Pour les coefficients B, D et E , plus γ augmente et plus ces paramètres diminuent c'est à dire que B, D, E varient d'une façon inversement proportionnelle par rapport à γ , en d'autres termes on peut dire que la non linéarité caractérisée par le paramètre γ diminue de la valeur de ces coefficients. Pour ce qui est des dispersions Z_0, Z_1, Z_3 et Z_6 plus γ augmente, plus ces dispersions diminuent (voir courbes) sauf pour le cas où $\gamma = 3 \cdot 10^5$ et ceci est dû au fait que le vecteur initial choisi est trop loin de la solution optimale recherchée et 2 itérations sont insuffisantes pour l'atteindre; un calcul en double précision serait préférable, mais malheureusement, ne disposant pas de documentation sur l'utilisation de la double précision en Fortran 'microsoft', on était dans l'obligation de faire les calculs en simple précision.

Donc la non-linéarité diminue les dispersions de l'accélération et celles de l'écart divisé par λ pour les différentes densités considérées.

Si on choisit une valeur de \bar{x}_i , qu'on appellera $\bar{x}_{i,\text{lim.}L}$ dans d'un système linéaire ($\gamma=0$), on peut tirer la valeur de $\bar{x}_{i,\text{lim.}N.L}$ correspondant à $\gamma \neq 0$ ainsi que $\bar{x}_{x_0,L}$ et $\bar{x}_{x_0,N.L}$ en respectant le critère d'optimisation; on détermine ainsi la valeur de $R(\lambda)$ correspondante à partir de laquelle on tire les coefficients $(A, B, D, E)_{\text{linéaire}}$ et $(A, B, D, E)_{N.L}$. Une fois ces coefficients connus, on détermine les fonctions de transfert respectives, faire leur rapport et voir l'influence de la non-linéarité sur le système linéaire.

CONCLUSION

* La méthode de linéarisation statistique est un moyen très efficace pour trouver et avec une bonne approximation le système optimum de vibro-isolation d'objets considérés comme modèles à paramètres discrets.

Son efficacité réside dans le fait que l'on peut l'assimiler, à un facteur de non-linéarité près, à un système linéaire dont l'étude est plus simple et les calculs plus faciles.

* La fonction caractéristique $\phi(s)$ qui décrit le

système de vibro-isolation ne dépend, dans le cas d'un bruit blanc, que de la structure de l'objet à vibro-isoler et du paramètre de la non linéarité (γ) tandis que dans le cas des vibrations forçées, il y'a en plus les paramètres de la densité spectrale qui rentrent en jeu.

* La forme des équations dynamiques utilisées dans le cas de la non linéarité symétrique est:

$m\ddot{x} + \alpha\dot{x} + cx + \gamma x^3 = F(t)$ où l'on a quatre paramètres à fixer, il serait beaucoup plus préférable d'avoir une forme plus générale qui s'écrit:

$\ddot{x} + 2\omega_0\xi\dot{x} + \omega_0^2x + \gamma_0x^3 = f(t)$ dont le paramètre ξ est addimensionnel et étudier ainsi l'influence de la non linéarité du système à vibro-isoler sur le système de vibro-isolation par rapport au paramètre ξ pour des valeurs de γ_0 fixées et en prenant la valeur de ω_0 la plus défavorable c'est à dire celle qui correspond au cas où la densité spectrale atteint son maximum.

L'étude serait ainsi indépendante des valeurs numériques des paramètres de l'objet à vibro-isoler, on peut même tracer des abaqes pour chaque non linéarité approximée par la méthode de linéarisation statistique.

BIBLIOGRAPHIE

1. "Random processus in N.L control systems"
A.A Pervozvanskii Academic press (N.Y - LONDON)
ENP côte 518.1 PER.
2. G.C Newton Jr. L.A. GOULD. JF KAISER
"ANALYTICAL design of linear feedback controls"
3. Marek Ksiazek et C. Ahri Kenchelkh.
"vibro-isolation optimum des excitations stochastiques"
4. Z. Boutaghou et Marek Ksiazek
"vibro-isolation optimum d'une structure mécanique"
5. P. LIGNELET
"FORTRAN 77" MASSON.
6. Techniques de l'ingénieur
"MECANIQUE ET CHALEUR"
- 7 "Traité théoriques"
Revue ASME V. n° 4 série n° 4
- 8 "Vibrations et acoustique"
Revue n° 8 ASME.
- 9 "MÉTHODES NUMÉRIQUES APPLIQUÉES"
M. BOUMAHRAT et A. GOURDIN EDITION O.P.U

MONTESSORI