E. Bompiani (Ed.)

Equazioni differenziali non lineari

3

Varenna, Italy 1954







E. Bompiani (Ed.)

Equazioni differenziali non lineari

Lectures given at the Centro Internazionale Matematico Estivo (C.I.M.E.), held in Varenna (Como), Italy, September 15-24, 1954





C.I.M.E. Foundation c/o Dipartimento di Matematica "U. Dini" Viale Morgagni n. 67/a 50134 Firenze Italy cime@math.unifi.it

ISBN 978-3-642-10885-3 e-ISBN: 978-3-642-10886-0

DOI:10.1007/978-3-642-10886-0

Springer Heidelberg Dordrecht London New York

©Springer-Verlag Berlin Heidelberg 2011 Reprint of the 1st ed. C.I.M.E., Florence, 1954 With kind permission of C.I.M.E.

Printed on acid-free paper

Springer.com

CENTRO INTERNATIONALE MATEMATICO ESTIVO (C.I.M.E)

Reprint of the 1st ed.- Varenna, Italy, September 15-24, 1954

EQUAZIONI DIFFERENZIALI NON LINEARI

J.L.Massera:	Théorie de la stabilité]
W.Wasow:	Asymptotic properties of non-linear analytic differential equations	67
G. Sansone:	Questioni sulle equazioni non lineari	119
D. Graffi:	Questioni varie sulle oscillazioni non lineari	167
G. Aymerich:	Oscillazioni periodiche ed isteresi oscillatoria di un sistema di Rocard a due gradi di libertà	201
G. Colombo:	Sui sistemi autonomi di ordine superiore al secondo	211
R. Conti:	Studio di un sistema piano autonomo non lineare dipendente da un parametro	239

1 - J.L.Massera

Introduction.

1. Nous allona considérer des équations différentielles (systèmes) de la forme $x = \frac{dx}{dt} = f(x,t)$. Dans la plupart des cas x représentera ici un vecteur (colonne) dans un espace euclidien réel E à n dimensions avec la norme usuel le $\|x\| = \sqrt{\begin{array}{c} x_1^2 + \ldots + x_n^2 \end{array}}$ où x_i sont les composants de x_i mais plusieurs théorèms sont valables dans des conditions plus générales, où x est un vecteur appartenant à un espace linéaire convenable, par exemple, à un espace de Banach. Nous désignons par $S_n(a)$ (ou simplement S_n) une sphère (boule) |x| < a, où a est un nombre positif t représente une variable scalaire (temps), $-\infty < t < +\infty$; cependant dans la plupart des théorèms, il suffit de considérer les valeurs non-negatives de t. Nous représentons par J et J+, respectivement les intervalles $-\infty < t < +\infty$ et $0 \le t < +\infty$. f est une fonction vectorielle del'espace $E_n \times J$ (ou $E_n \times J^+$) (ou bien de S_N × J ou de S_N × J⁺) dans l'espace E_n; l'équation $\dot{x} = f(x,t)$ est donc une représentation abregée du système d'ordre n

$$\dot{x}_1 = f_1(x_1, x_2, ..., x_n, t)$$

$$\dot{x}_n = f_n(x_1, x_2, ..., x_n, t).$$

Nous admettrons que f est continue et satisfait encutre à des hypothèses de régularité suffissantes pour assurer l'existence, unicité et dépendance continue des solutions par rapportaux conditions initiales, c'est à dire: Si \mathbf{x}_0 est un point quelconque de \mathbf{S}_n et \mathbf{t}_0 un nombre quelconque appartenant à \mathbf{J} (ou a \mathbf{J}^+), il existe dans un certain intervalle $\mathbf{t}_1 < \mathbf{t} < \mathbf{t}_2$, où $\mathbf{t}_1 < \mathbf{t}_0 < \mathbf{t}_2$, une et une seule solution $\mathbf{x}(\mathbf{t})$ de l'équation $\mathbf{x} = \mathbf{f}(\mathbf{x},\mathbf{t})$ que satisfait

aux conditions initiales $x(t_0) = x_0$ et qu'on peut répresenter par $x(t) = F(t,x_0,t_0)$, où $F(t_0,x_0,t_0) \equiv x_0$. Pour de petites variations des arguments x_0,t_0 la fonction F existe dans l'intervalle $t_1 < t_2$ et dépend continûment de x_0,t_0 .

Nous dirons, que la solution $F(t,x_o,t_o)$ existe dans l'avenir (dans le passé) si elle existe pour tout $t \geqslant t_o$ ($t \le t_o$). Pour étudier l'allure des courbes intégrales dans le voisinage d'une solution x(t) qu'existe dans l'avenir (et dans le passé) on peut toujours supposer que c'est la solution x = 0, c'est à dire que $f(0,t) \equiv 0$ pour $t \in J^+$ (pour $t \in J$), parce qu'on réduit le cas général au cas spécial moyennant le changement de variable y=x-x(t); c'est ce que nous ferons toujours dans la suite.

Supposons done que $F(0,t)\equiv 0$. Alors $F(t,x_0,t_0)$ est définie pour un intervalle de la variable t aussi grand qu'on voudra pourvu que x_0 soit assez petit (t_0 quelconque) et $F(t,x_0,t_0)\rightarrow 0$ lorsque $x_0\rightarrow 0$ (t et t_0 fixes). Nous dirons que la solution x=0 est stable (Liapunov) si, pour chaque t_0 fixe, et pour x_0 assez petit, la fonction $F(t;x_0,t_0)$ existe fans l'avenir et tend uniformément (par rapport a $t \geqslant t_0$) vers zéro lorsque $x_0\rightarrow 0$. C'est à dire, si on donne t_0 et g>0, on peut trouver un g>0 tel que

11×311 < 8 ⇒ || F(t, xo, to) || < € your t>to.

 δ dépend, en général, non saulement de ϵ mais aussi de t_o ; cependant il résulte immédiatement de la continuité de F par rapport à x_o que si la condition de stabilité est satisfaite pour un certain t_o elle l'est automatiquement pour n'importe quelle autre valeur de t_o (mais, en général, avec un δ différent).

La distinction entre continuité et stabilité dépend en fin de comptes de topologie qu'on adopte dans l'espace des solutions. Supposons que, pour to fixe et xo assez petit, F(t,x,,to) existe toujours dans l'avenir. Alors on peut considérer les deux topologies suivantes dans l'espace des solutions: a) une topologie faible, c'est à dire, on donne un nombre fini de valeurs $t_i > t_0$ et de nombres $\mathcal{E}_i > 0$ et on définit le voisinage de la solution x=0 par les inégalités $\| F(t_i, x_o, t_o) \| < \varepsilon_i$; b) une topologie forte (uniforme) où le voisinage de x=0 est défini par $||F(t,x_0,t_0)|| < \varepsilon$ pour tout $t > t_0, \varepsilon > 0$ étant donné. Pour la topologie faible il y a toujours continui té par rapport à xo: pour la topologie forte la continuité par rapport à xo n'est pas autre chose que la stabilité. On peut noter que (dans l'espace des solutions d'une équa tion différentielle) la topologie forte dans un intervalle fini coincide avec la topologie faible; mais il n'est pas ainsi, en général, dans J.

On dira que x=0 est instable si elle n'est pas stable. On dira que x=0 est asymptotiquement stable si elle est stable et en outre $\lim_{\epsilon \to +\infty} F(t,x_0,t_0) = 0 \text{ pour tout } t_0 \in J^+ x_0 \in S_n(S_0)$ où S_0 est un certain nombre positif. Il ne faut pas confondre ces notions de stabilité avec autres qui ont été formulées (stabilité à la Poisson, etc.) Il est peut être inutile d'insister sur l'importance de la notion de stabilité. Etant donné qu'on ne peut jamais connaître les conditions initiales qu'avec un certain degré d'approximation, pour que la représentation d'un phénomène physique comme solution d'un système différentiel ait vraiment un sens, il faut que l'écart entre la solution théorique et la solution approximative soit petit lorsque

les écarts initiaux sont petits, c'est à dire, que la solution soit stable. Considérons plus spécialement le cas d'un servomécanisme S chargé de maintenir un régime determiné de fonctionnement d'un appareil quelconque A; on exige alors un général que les perturbations accidentelles soient annullées par l'action du servo, c'est à dire, que le régime en question soit asymptotiquement stable par le système (S.A).

2. Supposons que le système différentiel soit autonome (f(x,t) ne dépend pas de t) on plus généralement périodique $(f(x,t+2) \equiv f(x,t))$. On a alors évidemment $F(t+2,x_0,t_0+2) \equiv F(t,x_0,t_0)$. Ceci permet de définir une transformation topologique $\Theta: E_n \to E_n$ par $\Theta \pi_o =$ = $x_1 = F(2, x_0, 0)$, avec la proprieté $\Theta^m x_0 = x_m =$ = $F(m \lambda, x_0, 0)$ pour chaque entier positif m. Le point x=0 est un point fixe pour & et on peut voir facilement que la solution x = 0 du système différentiel est stable, instable ou asymptotiquement stable selon que, respectivement, a) $\|\theta''x_0\| < \xi$ pour chaque m entier positif et $\|x_0\| < \delta$ (on dit alors que le point fixe est stable); b) on ne peut pas trouver 50 tel que la condition précédente soit remplie (le point fixe est alors instable); ou c) la condition a) est remplie et en outre $\mathcal{H}^{"}x_0 \rightarrow 0$ pour chaque $\|x_0\| < \delta_0$ lorsque $m \to +\infty$ (le point fixe est alors asymptotiquement stable).

Dans les cas mentionnés on peut donc réduire le problème de la stabilité du système différentiel au problème de la stabilité d'un point fixe d'une transformation topologique. La formulation topologique plus abstraite permet d'embrasser d'un seul coup d'autres problèmes du mème type rélatifs à des équations aux différences finies, à des équations

integrals, etc.

On doit signaler cependant que cette réduction est possible d'une façon naturelle seulement dans le mas de systèmes autonomes et périodiques.

Nous n'utiliserons pas cette voie topologique dans ce cours.

3. La notion de stabilité a été étudiée depuis longtemps. Déjà Lagrange (Mécanique Analitique, 1788) demontra un théorème fondamental sur la stabilité de l'équilibre d'un système matériel (cas autonome). Plus tard Kouth (1877), Thompson et Tait (1879), Zukovskii (1882) se sont occupés de problèmes de stabilité de plus en plus généraux, mais c'est Poincaré (1881) qui le premier, dans le célèbre mémoire "Sur les courbes définies par les équations différentiells", donne des démonstrations figoureuses de théorème sur la stabilité.

Poincaré a considéré seulement quelque cas particulier du problème et c'est <u>Lyapunov</u> dans son remarquable mémoire "Problème général de la stabilité du mouvement "(1892) [24] qui pose le problème en toute sa généralité et en donne la solution complète dans les cas les plus importants. Le mémoire de Lyapunov a inspiré les travaux d'un grand nombre de mathématicians contemporains, particulièrement de l'école soviétique, qui ont fait progrésser la théorie considérablement dans les dernièrs années. Les applications de cette théorie aux problèmes de régulation automatique et à d'autres questions qui ont une énorme importance pratique est sans doute un stimulant puissant pour ces études.

4. Considérons d'abord le cas très particulier où f(x,t) est indépendante de t (système autonome) et linéaire en x, c'est à dire le système est linéaire à coefficients constants: $\dot{x} = A \times où A$ est une matrice constante.

- 6 - J.L.Massera

On connaît alors l'expression analytique des solutions ce qui permet de décider par simple inspection sur la stébilité de la solution x=0. Le résultat qu'on peut énoncer est le suivant:

La condition nécéssaire et suffissante pour que la solution x=0 (ou, en réalité, n importe quelle solution) soit stable est que toutes les racines carastéristiques de la matrice A (racines de l'équation $|A - \lambda I| = 0$, où I est la matrice unité et le symbole |M| désigne le déterminant de la matrice M) aient partie réelle ≤ 0 , et que celles qui sont imaginaires pures soint simples ou, plus généralement, qu'elles correspondent à des diviseurs élémentaires linéaires (c'est à dire que la partie correspondante de la forme canonique de Jordan soit diagonale pure). Pour que la stabilité soit asymptotique il faut et il suffit que les parties réelles de toutes les racines caractéristiques soient < 0.

Etant donné que la stabilité est une propriété locale, on peut espérer que le problème de la stabilité de la solution x=0 d'une système non-linéaire $\dot{x}=f(x,t)$ pourra être réduit au problème beaucoup plus simple de la stabilité du système linéaire correspondant à la "première approximation", c'est à dire, du système $\dot{x}=A(t)$ x où A(t) est la matrice jacobienne de f par rapport à x, calculée pour x=0. Dans les cas les plus simples, cette question de la "stabilité en première approximation" se résoud par l'affirmative; on peut, par exemple, démonstrer très facilement le théorème suivant:

Si la matrice A(t) de la première approximation ne dépend pas, en réalité, de t et si les racines carattéristiques ont des parties réelles négatives (ou, ce qui revient à la même chose, d'après le théorème précédent, si la solution x=0 du système \dot{x} = A x est asymptotiquement stable), alors la solution x=0 du système \dot{x} = f(x,t) est asymptotiquement stable; si au moins une des racines caractéristiques a une partie réelle positive, la solution x=0 du système non linéaire est instable.

C'est le genre de théorèmes démontrés par Lagrange, Routh et Poincaré. De là l'utilité pour les applications aux problèmes de stabilité des méthodes de Hurwitz qui permettent de décider sur le signe des parties réelles des racines d'une équation algébrique.

Cependant, dans des cas moins simples, par exemple, s'il y à des racines caractéristiques imaginaires pures o bien si la matrice A(t) dépend effectivement de t, les choses se compliquent beaucoup, et il peut se faire que le comportement, du point de vue de la stabilité, de la solution x=0 des deux systèmes $\dot{x}=f(x,t)$ et $\dot{x}=A(t)$ x soit opposé, c'est à dire qu'elle soit stable pour l'un des systèmes (et même asymptotiquement stable) et instable pour l'autre. On peut donnet immédiatement des exemples très simples pour illustrer quelques unes de ces situations.

Il faut, donc disposer de théorèmes plus puissants sur la stabilité en général et, en particulier, sur la stabilité en première approximation. Nous étudierons dans la première partie de ce cours des méthodes et théorèmes généraux sur la stabilité et, dans la seconde partie, la stabilité en première approximation, précedée de l'étude de la stabilité des systèmes linéaires. Etant donné le temps très court dont nous disposerons, nous laisserons entièrement de côté, des questions aussi importantes que la stabilité des systèmes linéaires à coefficients périodiques et l'étude de des cas critiques, qui pourraient faire, elles seules, l'object d'un cours de la mème ou ancore plus grande extension.

- 8 -

- Première partie THÉORÈMES GÉNÉRAUX -
- 5. Considérons un système differentiel

$$\dot{x} = f(x,t)$$

où f est définie au moiné dans la région $S(a) \times J^+$, a > 0, et f(0,t) = 0.

Nous ferons une remarque préliminaire: On peut toujours supposer que f est définie dans tout l'espace $E_n \times J$ et, que les solutions de (5.1) existent dans le passé et dans l'avenir. S'il n'en était pas ainsi pour le système (5.1), considérons le système

(5.2)
$$\dot{x} = g(x,t)$$

où g = f lorsque $||x|| < a - \xi$ et $t \ge \xi$ (ξ étant un nombre positif aussi petit qu'on voudra), et ga 0 lorsque ||x|| > a ou bien lorsque t<0: dans les régions $||x|| \le a$, O≤t<ξ, et a-ξ ≤ ||x||≤a, t>ε, g pourra être quelconque, pourvu qu'elle soit suffisamment régulière. Il est évident alors que les solutions de (5.2) existent dans le passé et dans l'avenir (elles sont même des constantes au moins pour t < 0 et pour |x| > a) et d'autre part les propriétés de stabilité des solutions x=0 de (5.1) et (5.2) sont identiques, puisqu'elles sont des propriétés locales. On peut même garder des propriétés importantes du systeme (5.1) en modifiant légèrement la définition de g; par exemple, si f est périodique (par rapport a t) on peut prendre $g(x,t) \equiv f(x,t)$. h(x) où h(x) est une fonction suffisamment régulière qui est = 1 pour ||x|| < a - & et =0 pour |x| > a.

Les remarques précédentes ne s'appliquent pas pour des types spéciaux de stabilité "im grossen", et quelques fois nous serons obligés d'introduire explicitement l'hypothèse d'existence des solutions dans le passé (Cfr. par exemple, théorème 12.4).

6. Supposons par exemple que la solution x=0 soit stable. Alors l'ensemble des points (x,t) où $x=F(t,x_0,0)$, $t \ge 0$ et $||x_0|| = r$, r étant un nombre positif quelconque assez petit, constitue un "tube" dans l'espace $E_n \times J^+$, c'est à dire une n-variété V_n(hypersurface) avec les trois propriétés caractéristiques suivantes: a) pour chaque T>0, l'intersection de V_r avec le plan t=T est une (n-1)-sphère topologique (c. à d., homéomorphe à la sphère ||x|| = 1 de l'espace En qui sépare dans le plan t=T le point (0,T) des points (x,T) où ||x|| = a; b) pour chaque $\varepsilon > 0$ on peut trouver un δ >0 tel que, si r < δ , Ψ est contenu dans le cylindre $||x|| = \varepsilon$ de l'espace $E_n \times J$; c) les vecteurs f ne "sortent" pas de V_n (pn peut dire aussi qu'ils "pénètrent à l'intérieur de V_r au sens large"; en réalité dans le cas consideré ils sont toujours tangents à V,). On peut exprimer ces faits dans un langage analytique de la façon suivante: il existe une fonction scalaire V(x,t)(à savoir la fonction $V(x,t) = ||x_0||$ où x_0 est le "point initial" de (x,t), $x_0=F(0,x,t)$, $x=F(t,x_0,0)$) telle que: d) V(x,t) s'annulle par x=0 et est une fonction définie positive , c.à d. pour chaque $\ensuremath{\mbox{$\alpha$}} > 0$ il existe un $\beta(\ensuremath{\mbox{$\alpha$}}) > 0$ tel que $||x|| \geqslant \alpha$, t $\geqslant 0$, entraîne $V(x,t) \geqslant \beta(\alpha)$: e) La derivém de V le long des trajectoires $dV/dt = (\partial V/\partial t) +$ + (3V/) .f(x,t) (où 3V/) répresente le gradient de V par rapport à x, consideré comme vecteur colonne, et le point . désigne le produit matricial, ici simplement le profuit œalaire) est ≤ 0 (plus précisement = 0 dans

le cas présent). En effet, l'hypersurface V(x,t)=r>0 n'est pas autre chose que V_r ; les propriétés a) et b) de V_r découlent de la propriété d) de V_r (il suffit de prendre S=S (E)) et la propriété c) est une conséquence immédiate de e). Réciproquement: si le faisceau d'hypersurfaces V(x,t)=r est un système de tubes ayant les propriétés a) b) et c), la fonction V possède les propriétés d) et e).

Il est immédiat aussi que s'il existe un système de tubes V_r avec les propriétés a) b) et c) ou, ce qui revient au même, s'il existe une fonction V(x,t) avec les propriétés d) et e), la solution x=0 du système x=f(x,t) est stable. Nous avons ainsi démontré les deux théorèmes suivants, le premier mesquels est dû a Lyapunox et le second a Persidskii. 36.

6.1. S'il existe une fonction V(x,t), V(0,t)=0, définie positive et telle que $dV/dt = (\partial V/\partial x) + (\partial V/\partial x) \cdot f(x,t) \le 0$, la solution x=0 du système x = f(x,t) est stable. 6.2. Si la solution x=0 du système x=f(x,t) est stable, il existe une fonction V(x,t), $V(0,t) \equiv 0$, définie postti ve et telle que $dV/dt \le 0$ (à savoir V(x,t) = ||F(o,x,t)||). Dans le cas où V ne dépend pas en réalité de t, on peut considérer V(x) comme une nouvelle norme du vecteur x dans En; les tubes Vr sont alors des cylindres (sphères dans E_) et dV/dt ≤ 0 exprime que la norme de la solution ne droît pas lorsque t croît, ce que rend le théorème 6.1 complétement intuitif dans ce cas. Cependant, ainsi que l'a montré Malkin [26], même dans le cas des systèmes autonomes x =f(x) stables il n'existe pas toujours une fonction V(x) dépendant de x seulement qui safisfiasse aux conditions du théorème 6.1.

- 11 -

Une conséquence immédiate de 6.1 est le théorème de Lagrange:

6.3. Si la fonction de forces est maximum pour une position d'équilibre d'un système dynamique conservatif, l'équilibre est stable.

En effet, si T est l'énergie cinétique et U la fonction de forces, qu'on peut supposer nulle dans la position d'équilibre, U sers définie négative par rapport aux coordonnées lagrangiennes p_1, \ldots, p_n et T définie positive par rapport aux moments g_1, \ldots, g_n , de sorte que l'énergie totale H=T-U est définie positive par rapport à l'ensemble des coordonnées, s'annulle dans la position d'équilibre et dH/dt= 0. Il suffit alors de prendre V=H dans 6.1.

Plus généralement:

6.4. Si un système dynamique est dissipatif (c.à d., l'énergie du système ne croît pas le long des trajectoires) les solutions pour lesquelles l'énergie a un minimum relatif sont stables.

7. Les mèmes méthodes conduisent aux théorèmes suivants sur la stabilité asymptotique et sur l'instabilité. Nous dirons que la fonction $V(\mathbf{x},\mathbf{t})$ a une borne supérieure infinément petite si lorsque $\mathbf{x} \to 0$ elle tend vers 0 uniformément par rapport à $\mathbf{t} \in \mathbf{J}^+$, c.à d. si pour chaque $\mathcal{E} > 0$ il existe un $\delta > 0$ tel que $\|\mathbf{x}\| < \delta$ entraîne $\|\mathbf{v}\| < \mathcal{E}$ pour tout $\mathbf{t} + \mathbf{J}^+$. Du point de vue géométrique cela vout dire que le tube $V_{\mathcal{E}}$ contient dans son intérieur pas seulement l'axe x=0 mais tout un cylindre $\|\mathbf{x}\| = \delta$, $0 < \delta' < \delta$.

7.1. (Lyapunov) S'il existe une fonction V(x,t) définie positive, possédant une borne supérieure infiniment petite, et telle que dV/dt soit définie négative, alors la solution x=0 est asymptotiquement stable.

Soit $\delta > 0$ tel que (Théorème 6.1) $\|x_0\| < \delta$, entraîne $\|F(t,x_0,0)\| < a$ pour tout t > 0. Puisque V(x,t) décroit le long de la trajectoire, cette fonction aura une limite V_{∞} . Si $V_{\infty} > 0$ on aurait $\|x\| > x > 0$ le long de la trajectoire, d'où $dV/dt < -\beta < 0$ ce qui conduirait à l'absurde $V_{\infty} = -\infty$. Donc $V_{\infty} = 0$ et $x \to > 0$.

7.2 (Maračkov [30]). Si f est bornée dans $S_n \times J^+$ et s'il existe une fonction V(x,t) définie positive telle que dV/dt soit définie négative, la solution x=0 est asymptotiquement stable.

Supposons qu'il ne soit pas ainsi, c'est à dire , qu'il existe un x_0 , $\|x_0\| < \delta_0$ et une suite $t_n \to +\infty$ tels que $\|\mathcal{H}_n\| = \|F(t_n,\mathcal{H}_n,0)\| \geqslant d > 0$. If étant bornée, il existe un T > 0 indépendant de n tel que $\|F(t,x_0,0)\| \geqslant \frac{d}{2}$ pour $t_n - 2 < t \le t_n + 2$.

Il en résulte dV/dt $<-\beta<0$ dans ces intervalles, d'où le même absurde $V_{\infty}=-\infty$ que dans la démonstration précedente.

7.3 (Corollaire) Si le système est autonome ou périodique et s'il existe une fonction V(x,t) définie positive telle que dV/dt soit définie négative, la solution x=0 est asymptotiquement stable.

7.4 (Lyapunov) S'il existe dans $S_n(a) \times J^+$ une fonction V(x,t) possédant une borne supérieure infiniment petite; si, pour un certain $t_o \geqslant 0$, $V(x,t_o)$ prend des valeurs positives pour des x arbitrariement petits, et si dV/dt est définie positive, alors la solution x=0 est instable.

Soit x_0 tel que $V(x_0,t_0) = V_0 > 0$. Du fait que V a une Borne supérieure infiniment petite il s'ensuit qu'il existe un $\varepsilon > 0$ tel que $V(x,t) \geqslant V_0$ entraîne $||x|| \geqslant \varepsilon$. Mais, puisque dV/dt > 0, on aura précisement $V(x,t) \ge V_0$ le long de la trajectoire avec point initial (xo,to), pour $t \gg t_0$; alors $dV/dt \gg k > 0$ ce qui entraînerait $V_{\infty} = +\infty$ si la solution $x=F(t,x_0,t_0)$ ne sortait pas de $S_n(a)$. V étant borné dans $S_n(a) \times J^+$, toutes les solutions partant de points (x_0,t_0) tels que $V(x_0,t_0) > 0$ sortent donc de S_(a) et puisque xo peut être pris arbitrairement petit, ceci démontre l'instabilité. 7.5. (Lyapunov) S'il existe dans $S_n(a) \times J^+$ une fonction V(x,t) bornée telle que, pour un certain $t_0 \ge 0$, $V(x,t_0)$ prend des valeurs positives pour des x arbitrairement petits; si &V/dt = α V+W ou α est une constante positive et W=W(x,t)> 0 dans $S_{\bullet}(a) \times J^{+}$, alors la solution x=0 est instable.

La démonstration commence comme pour 7.4. Du fait que, le long de la trajectoire dV/dt = α V+W $\geqslant \alpha$ V, il s'ensuit que V(x,t) \geqslant Vo e α (t-to) d'où Vo =+ ∞ et la démonstration se termine comme auparavant.

On voit immédiatement qu'on peut remplacer l'hypothèse \propto constante positive par $\alpha=\alpha(t)$, $\alpha(t)$ $\alpha(t)$ dt $\alpha(t)$ dt $\alpha(t)$ Nous verrons dans la seconde partie que, si les racines caractéristiques de la matrice, constante A ont leurs parties réelles toutes négatives, ou bien, s'il y a une racine au moins avec partie réelle positive, on peut construire facilement une fonction $\alpha(t)$ que sera une forme quadratique dans les composants de $\alpha(t)$ qui jouit des propriétés énonnées dans le théorème 7.1, respectivement 7.5. Le théorème sur la stabilité en première approxi-

mation énoncé au n° 4 est donc une conséquence des théorèmes que nous venons de démontrer.

Il est important de savoir si les conditions suffisantes des théorèmes 7.1 et 7.5 sont assez générales, c'est à dire si ces conditions sont assi nécessaires pour la stabilité asymptotique et pour l'instabilité, respectivement (nous avons vu déjà que ceci est vrai pour la question analogue rélative à la stabilité simple, le théorème 6.1 admentant le réciproque 6.2). Il n'en est pas ainsi en général.

Par exemple, le système (ou l'équation, pour n=1) $\dot{x} = -x/(t+1)$, a pour solution générale $F(t,x_0,t_0) = x_0(t_0+1)/(t+1)$, et x = 0 est évidemment asymptotiquement stable.

S'il existait une fonction V(x,t) avec les propriétés du théorème 7.1, pour chaque $\varepsilon > 0$ on trouverait deux nombres positif δ et k tels que $\|x\| \le \delta$ entraîne $0 \le V(x,t) \le \varepsilon$ $\|x\| \ge \delta$ u $dV/dt \le -k$.

Prenons $t_0 \ge 0$ quelconque, $\|\gamma_o\| = \delta$; dans l'intervalle (t_0, t_1) où $t_1 = 2t_0 + 1$ on a $\|\gamma_o\| \ge \frac{\delta}{2}$, donc $V(\gamma_1, t_1) - V(\gamma_0, t_0) \le -R(t_0 + 1)$

d'où la contradiction $V(x_1,t_1)<0$ pour $t_0>\xi/k$. Dons, avant d'aborder le problème des conditions nécessaires il faut généraliser et préciser les résultats démontrés dans ce numéro. C'est ce que nous ferons dans les numéros suivants.

8. Si dans la définition de stabilité donnée au numéro 1, on suppose qu'on peut trouver un S>0 indépendant de t_0 , on dira que x=0 est uniformément stable, c.àd.pour chaque $\epsilon>0$ il existe un $S(\epsilon)>0$ tel que $\|M_0\|< S(\epsilon)$, $t_0>0$ quelconque, entraîne $\|F(t,x_0,t_0)\|<\epsilon$ pour $t>t_0$.

Analoguement, on peut définir la stabilité asymptotico-uniforme de la façon suivante; la solution x=0 est asymptotico-uniformément stable lorsqu'elle est uniformément stable et il existe un $\mathcal{S}_o > 0$ fixe et, pour chaque $\varepsilon > 0$, un $T(\varepsilon) > 0$ tels que pour chaque point initial (x_0,t_0) , $\|\mathcal{H}_o\| < \mathcal{S}_o$, $t_0 > 0$ quelconque, on aura $\|F(t,x_0,t_0)\| < \varepsilon$ pour $t > t_0 + T(\varepsilon)$. Autrement dit, la limite $F(t,x_0,t_0) \to 0$ pour $t \to +\infty$ est uniforme par rapport à x_0 et t_0 .

Persidskii [37] et Malkin [29] cont demontré les théorèmes suivantes, dont le second précise beaucoup le théorème 7.1 de Lyapunov:

8.1 S'il existe une fonction V(x,t) définie positive, ayant une borne supérieure infiniment petite et telle que $dV/dt \le 0$, la solution x=0 est uniformément stable. Etant donné $\varepsilon > 0$ il existe un $\eta > 0$ tel que $\| \times \| > \varepsilon$ entraîne $V(x,t) > \eta$; puis il existe un $\delta > 0$ tel que $\| \times \| > \varepsilon$ entraîne $V(x,t) > \eta$. Si $\| x_0 \| < \delta$, $t_0 > 0$ quelconque, on aura $V(x_0,t_0) < \eta$ et puisque $dV/dt \le 0$, $V(x,t) < \eta$ pour tout $t > t_0$, $x=F(t,x_0,t_0)$, d'où $\| x \| < \varepsilon$. 8.2. S'il existe une fonction V(x,t) définie positive, ayant une borne supérieure infiniment petite et telle que dV/dt soit définie négative, la solution x=0 est asymptotico-uniformément stable.

La stabilité est uniforme d'après 8.1; il existe donc un $\delta_o > 0$ tel que $\|x_o\| < \delta_o$, $t_o > 0$ quelconque, entraîne $\|F(t,x_o,t_o)\| < \varepsilon_o$, ε_o étant positif et $< \alpha$; soit M une borne de V(x,t) dans $S_n(\varepsilon_o) \times J^+$ qui existe toujours pour ε_o assez petit puisque V a une borne supérienre infiniment petite. Dans la suite δ_o , ε_o et M seront des nombres fixes.

Etant donné & 70 (& < &) il existe, d'après 8.1, un δ (&) >0 tel que $\|x_0\| < \delta$ (&) entraîne $\|F(t,x_0,t_0)\| < \epsilon$ pour $t \geqslant t_0$; soit $-m(\mathcal{E}) < 0$ une borne supérieure de dV/dt pour l'ensemble des points (x,t) vérifiant δ (&) $\leq \|x\| \leq \epsilon_0$, $t \geqslant 0$; et finalement $T(\mathcal{E}) > M/m(\mathcal{E})$. Soit $\|x_0\| \leq \delta_0$, $t_0 \geqslant 0$ quelconque. Alors $V(x_0,t_0)=V_0 \leq M$. Si on suppose que dans l'intervalle (t_0,t_1) on a $\|F(t,x_0,t_0)\| \geqslant \delta$ (&) il en resulte $0 \leq V(x_1,t_1) = V_0 + \int_{t_0}^{t_1} (dV/dt)dt \leq M-m(t_1-t_0), d'où t_1 < t_0+T(\mathcal{E})$. Il y a donc dans l'intervalle $(t_0,t_0+T(\mathcal{E}))$ au moins une valeur t_1 telle que $\|x_1\| = \|F(t_1,x_0,t_0)\| < \delta(\mathcal{E})$, d'où pour $t \geqslant t_1$ et à fortiori pour $t \geqslant t_0+T(\mathcal{E})$, on a $\|F(t,x_0,t_0)\| < \mathcal{E}$.

Le théorème suivant étend et précise un résultat de Massera [31]:

8.3. Si le système est autonome ou périodique, la stabilité (stabilité asymptotique) entraîne la stabilité uniforme (asymptotico-uniforme).

Supposons que x=0 soit stable. Alors, \$\varepsilon 0\$ étant donné, il existe yn $\delta_1(\varepsilon)$ 0 tel que $\|x_1\| < \delta_1(\varepsilon)$ entraîne $\|F(t,x_1,0)\| < \varepsilon$ pour $t \geqslant 0$. Le trongon de tube formé par les points (x,t) tels que $0 \leqslant t \leqslant \varepsilon$ (\$\varepsilon \text{étant la période du système}\$) et x=F(t,x_1,0) où $\|x_1\| = \delta_1(\varepsilon)$ contient dans son intérieur un certain cylindre $\|x\| \leqslant \delta(\varepsilon)$, $0 \leqslant t \leqslant \varepsilon$. Soit maintenant $\|x_0\| < \delta(\varepsilon)$ et $t_0 \geqslant 0$ quelconque, $t \geqslant t_0$, m le plus grand entier positif contenu dans t_0/ε , $t' = t-m\varepsilon$, $d'où 0 \leqslant t'_0 \leqslant \varepsilon$, $t' \geqslant t'_0$. Alors

 $\|F(t,x_0,t_0)\| = \|F(t',x_0,t'_0)\| = \|F(t',x_1,0)\|$ où $x_1 = F(0,x_0,t'_0)$. Mais, puisque $\|\mathcal{H}_0\| < J(\epsilon)$, on aura

 $\|x_1\| < \delta_1(\xi)$ et $\|F(t',x_1,0)\| < \xi$, ce qui démontre la stabilité uniforme.

Supposons maintenant que x=0 soit asymptotiquement stable. Soit $\varepsilon_o > 0$ un nombre assez petit, mais fixe, et $\delta_1 = \delta_1(\varepsilon_o)$, $\delta_0 = \delta_1(\varepsilon_o)$, où $\delta_1(\varepsilon_o)$, $\delta_1(\varepsilon_o)$, sont les fonctions définies il y a un instant. Admettons provisoirement que la limite $F(t,x_1,0) \to 0$ pour $t \to +\infty$ est uniforme par rapport à $\|x_1\| \le \delta_1$, c'est à dire que, étant donné $\varepsilon > 0$ il existe un $T(\varepsilon_o)$ tel que $t \ge T(\varepsilon_o)$ entraîne $\|F(t,x_1,0)\| < \varepsilon_o$ quel que soit x_1 avec $\|x_1\| < \delta_1$. Alors, si $\|x_0\| < \delta_0$ et $t \ge t_0 + T(\varepsilon_o)$ on aura comme auparavant

 $||F(t, x_0, t_0)|| = ||F(t', x_0, t'_0)|| = ||F(t', x_1, 0)|| < \varepsilon$, puisque $t' \ge t_0' + T(\varepsilon) \ge T(\varepsilon)$, ce qui démontre la stabil<u>i</u> té asymptotico-uniforme.

Il suffit donc la prouver l'uniformité de la limite $F(t,x_1,0) \rightarrow 0$. Si cette limite n'était pas uniforme, il existerait un E > 0 et des suites x_i, t_i avec $\|x_i\| \leq J_1, t_i \rightarrow +\infty$ telles que $\|F(t_i,x_i,0)\| \geqslant E$.

En prenant, s'il est nécessaire, une suite partielle, on peut admettre que $x_i \to \xi$, $\|\xi\| < \lambda_i$; puisque $\lim_{t \to 0} F(t, \xi, 0) = 0, \text{ il y a un } T > 0 \text{ tel que} \|F(T, \xi, 0)\| < \frac{S(\xi)}{2}.$ Mais alors, pour i suffisamment grand, on aurait, en vertu de la continuité, $\|F(T,x_i,0)\| < \delta$ (ξ) d'où $\|F(t,x_i,0)\| < \xi$ pour $t \ge T$, ce qui contredit l'hypothèse faite. La démonstration du théorème devient ainsi complète.

On peut constater que dans l'exemple du numéro précédent, quoique x=0 soit asymptotiquement stable elle n'est pas même uniformément stable, ce qu'explique que pour un tel système il n'existe pas de fonctions V(x,t) avec les propriétés énoncées (parce que cela contredirait le théorème 8.2 et même 8.1).

- 18 -

9. Jusqu'ici nous avons considéré la stabilité par rapport à des perturbations ou erreurs dans les conditions initiales. Pour un système physique, cependant, il y aura des perturbations ou erreurs agissant pendant toute la durée du mouvement; en d'autres mots, non seulement x₀ ne représente qu'approximativement les conditions initiales réel les mais le système x = f(x,t) lui même ne représente la loi qui gouverne le système physique qu(avec un certain dégré d'approximation. Malkin [25] et Artem'ev [2] ont été les premiers à faire cette importante remarque. Il importe alors de définir et étudier ce que les mathématicians soviétiques appellent "stabilité sous l'action de perturbations permanentes" et que nous appellons plus simplement "stabilité totale":

Nous dirons que la solution x=0 du système $\dot{x} = f(x,t)$ est totalement stable si pour chaque $\mathcal{E} > 0$ et $t_0 > 0$ il existe un $\delta > 0$ (dépendant en général de \mathcal{E} et de t_0) tel que, quelle que soit la fonction g(x,t) et le vecteur x_0 , satisfaisant aux conditions $\|\mathcal{N}_0\| < \delta$, $\|f(x,t) - g(x,t)\| < \delta$ (dans $S_n(a) \times J^+$), la solution générale $x = G(t,x_0,t_0)$ du système $\dot{x} = g(x,t)$ vérifie la condition $\|G(t,x_0,t_0)\| < \mathcal{E}$ pour $t \gg t_0$.

- Il y a lieu de remarquez que nous ne supposons pas que $g(0,t)\equiv 0$, c'est à dire que x=0 ne sera plus, en général, solution du système perturbée.
- 9.1 (Malkin [26 bis]) S'il existe une fonction V(x,t) définie positive telle que $dV_f/dt = (\partial V/\partial t) + (\partial V/\partial x)$. f soit définie négative et si $\partial V/\partial x$ est borné dans $S_n(a) \times J^+$, la solution x=0 du système $\dot{x} = f(x,t)$ est tatalement stable (et mème uniformément, c'est à dire que le δ de la définition précédente ne dépend pas, dans ce cas, de t_0).

Il faut remarquer que dans ces hypothèses V possède une borne supérieure infiniment petite, puisque |V(x,t)| = |V(x,t)| - |V(0,t)| ||x|| où M est une borne supérieure des dérivées partielles de V.

Soit $\varepsilon > 0$; soit $\eta_1(\varepsilon) > 0$ tel que $\|x\| > \varepsilon$ entraîne $V(x,t) > \eta_1(\varepsilon)$ et $\delta_1(\varepsilon) > 0$ tel que $\|x\| < \delta_1(\varepsilon)$ entraîne $V(x,t) < \eta_1(\varepsilon)$. Soit $\|\partial_{x}\| \le M$ dans $S_n(a) \times J^+$, $\eta_2(\varepsilon) > 0$ tel que $\|x\| > J$, (6) entraîne $\partial V_f/dt \le -\eta_2(\varepsilon)$ et $\partial V_f/dt \le -\eta_2(\varepsilon)$ et $\partial V_f/dt \le \partial V_f/d$

Soient x_0, t_0 et g(x,t) quelconques satisfaisant aux conditions $\|x_0\| < \delta(\mathcal{E})$, $t_0 \neq 0$ et $\|g(x,t) - f(x,t)\| < \delta(\mathcal{E})$ dans $S_n(a) \times J^+$. J'affirme que $\|G(t,x_0,t_0)\| < \mathcal{E}$ pour $t \geqslant t_0$. Supposons qu'il n'était pas ainsi; il existerait alors un intervalle (t_1,t_2) , $t_0 \leqslant t_1 \leqslant t_2$, tel que si $x_1 = G(t_1,x_0,t_0)$, $x_2 = G(t_2,x_0,t_0)$ on aurait $\|x_1\| = \delta_1(\mathcal{E})$, $\|x_2\| = \mathcal{E}$ et $\delta_1(\mathcal{E}) \leqslant \|G(t,x_0,t_0)\| \leqslant \mathcal{E}$ pour $t_1 \leqslant t \leqslant t_2$. Alors $V(x_1,t_1) \leqslant \|\gamma_1(\mathcal{E})\|$ et $dV_0/dt = (\partial V/\partial t) + (\partial V/\partial x) \cdot g = (dV_1/dt) + (\partial V/\partial x) \cdot (g-f) \leqslant -\gamma_2(\mathcal{E}) + \mathcal{M}_2(\mathcal{E}) \leqslant 0$; donc $V(x_2,t_2) < \gamma_1(\mathcal{E})$ d'où $\|x_2\| < \mathcal{E}$, ce qui contredit notre hybothèse.

9.2 (Gorain [19]; voir aussi Malkin [29]) Si la solution $\mathbf{x}=0$ du système $\dot{\mathbf{x}}=\mathbf{f}(\mathbf{x},t)$ est asymptotico-uniformément stable, et si \mathbf{f} satisfait à une condition de Lipschitz $\|\mathbf{f}(\mathbf{x}^{"},t)-\mathbf{f}(\mathbf{x}^{'},t)\| \leq \|\mathbf{M}\|\mathbf{x}^{"}-\mathbf{x}^{'}\|$, où \mathbf{M} est une constante (indépendante de \mathbf{t}), alors la solution $\mathbf{x}=0$ est totalement stable (et même uniformément). $\mathbf{E} > 0$ étant donné, il \mathbf{y} a un $\delta_{1}(\mathbf{E}) > 0$ et un $\mathbf{T}(\mathbf{E}) > 0$ tels que (\mathbf{x}_{0},t_{0}) étant quelconque, $\|\mathbf{x}_{0}\| < \delta_{1}(\mathbf{E})$, $t_{0} > 0$, on aura $\|\mathbf{F}(\mathbf{t},\mathbf{x}_{0},t_{0})\| < \frac{\mathcal{E}}{2}$ pour tout $\mathbf{t} \gg t_{0}$ et $\|\mathbf{F}(\mathbf{t}_{1},\mathbf{x}_{0},t_{0})\| < \delta_{1}(\mathbf{E})/2$ pour

 $t_{1}=t_{0}+T(\mathcal{E}). \quad \text{Soit } \delta_{2}(\mathcal{E})=M\delta_{1}(\mathcal{E}) \in \mathcal{D}_{2}(x,t) = \mathcal$

9.3 Si le système est autonome ou périodique, et si f(x,t) satisfait à une condition de Lipschitz, la stabilité asymptotâque de la solution x=0 entraîne sa stabilité totale.

Ce théorème se déduit immédiatement de 8.3 et 9.2. Dans le numéro 20 nous démontrerons le réciproque de 9.3, de sorte que pour les systèmes autonomes ou périodiques satisfaisant à une condition de:Lipschitz les concepts de stabilité asymptotique et de stabilité totale sont équivalents.

10. Une autre question qui peut être importante pour les applications est la suivante. Dans les définitions de stabilité données au n° 1, les perturbations initiales xo admises sont "suffisamment petites", c'est à dire que la stabilité ainsi définie est une propriété locale.