

# Licence de Mathématiques

*Filière Mathématiques classiques*

## Calcul différentiel

### III. Quelques retours

Laurent Guillope

[www.math.sciences.univ-nantes.fr/~guillope/LC4](http://www.math.sciences.univ-nantes.fr/~guillope/LC4)

# TABLE DES MATIÈRES

<b>1. Retour à l'exponentielle</b> .....	1
<b>2. Retour aux champs de vecteurs</b> .....	3
2.1. Changement de variable.....	4
2.2. Points d'équilibre.....	6
2.3. Champs de gradient.....	8
2.4. Un autre exemple de champ de gradient.....	9
2.5. Dernières remarques sur les champs de gradient plans.....	10
<b>3. Le lemme de Morse</b> .....	11

# CHAPITRE 1

## RETOUR À L'EXPONENTIELLE

**Lemme 1.1.** — Soit  $M_n$  l'espace des matrices carrées d'ordre  $n$  et  $P_n$  l'application définie sur  $M_n^2$  et à valeurs dans  $M_n$  telle que  $P_n(A, B) = BA$ ,  $A, B \in M_n$ . L'application  $P_n$  est indéfiniment différentiable, avec différentielle troisième nulle.

Pareillement, l'application  $\Pi_{n,k} : A \in M_n \rightarrow M^k \in M_n$  est indéfiniment différentiable, avec comme différentielle

$$D\Pi_{n,k}(M)(H) = \sum_{\ell=0}^{k-1} M^\ell H M^{k-1-\ell}, \quad H \in M_n.$$

*Démonstration.* — Les fonctions coordonnées de  $P_n$  sont des fonctions polynomiales de degré deux des variables  $(a_{ij}, b_{ij})$ . Ainsi, l'application  $P_n$  est  $C^\infty$ , avec la différentielle troisième (exprimable en les dérivées partielles d'ordre trois) nulle.

Précisons les dérivées de  $P_n$ . En écrivant

$$P_n(A + H, B + K) = (B + K)(A + H) = BA + BH + KA + KH$$

on obtient la différentielle  $DP_n(A, B)$  comme définie par

$$DP_n(A, B)(H, K) = BH + KA$$

On remarque que l'application  $(A, B) \in M_n^2 \rightarrow DP_n(A, B) \in L(M_n^2, M_n)$  est linéaire. Ainsi la différentielle seconde  $D^2P_n = D(DP_n)$ , application de  $M_n^2$  dans  $L(M_n^2, L(M_n^2, M_n))$ , est constante avec  $D(DP_n)(A, B) = DP_n$ . On en déduit  $D^3(P_n)$  nul.

Pour le calcul de la différentielle de  $\Pi_{n,k}$ , on isole les termes contenant le seul facteur  $H$  dans le développement de  $\Pi_{n,k}(M + H) = (M + H)^k$

$$(M + H)^k = M^k + \sum_{\ell=0}^{k-1} M^\ell H M^{k-1-\ell} + R_k(M, H)$$

où chaque terme de la somme  $R_k(M, H)$  contient au moins deux fois le facteur  $H$ , de telle sorte que  $R_k(M, H) = O(\|H\|^2) = o(\|H\|)$ . L'expression de  $D\Pi_{n,k}$  en résulte.  $\square$

**Lemme 1.2.** — La fonction  $\exp$  est différentiable et  $D(\exp)(0) = \text{Id}$ .

*Démonstration.* — Reprenons la définition de l'exponentielle matricielle sur  $M_n$  :

$$\begin{aligned} (1) \quad \exp(M + H) &= \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(M + H)^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{M^k + D\Pi_{n,k}(M)(H) + R_k(M, H)}{k!} \\ &= \exp(M) + \sum_{k=0}^{\infty} \frac{D\Pi_{n,k}(M)(H)}{k!} + \sum_{k=0}^{\infty} \frac{R_k(M, H)}{k!} \end{aligned}$$

Chaque terme  $R_k(M, H)$  est une somme de produits des matrices  $M$  et  $H$ , majorés en norme par la somme de termes  $R_k(\|M\|, \|H\|)$  où on a remplacé dans l'expression polynomiale (non commutative)  $R_k(H, M)$  les facteurs  $M$  et  $H$  par leurs normes, obtenant ainsi les termes

de reste dans le développement (1) pour l'application exponentielle scalaire. Ainsi la somme correspondante  $\sum_{k=0}^{\infty} R_k(\|M\|, \|H\|)/k!$  est exactement égale à

$$e^{\|M\|+\|H\|} - e^{\|M\|} - \sum_{k=0}^{\infty} D\Pi_{1,k}(\|M\|)(\|H\|) = e^{\|M\|+\|H\|} - e^{\|M\|} - e^{\|M\|}\|H\| = o(\|H\|)$$

La somme  $L(M)(H) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{D\Pi_{n,k}(M)(H)}{k!}$  est majorée en norme par  $\sum_{k=0}^{\infty} \frac{\Pi_{1,k}(\|M\|)(\|H\|)}{k!} = e^{\|M\|}\|H\|$  et est une fonction linéaire de  $H$ . Ainsi

$$\exp(M + H) = \exp(M) + L(M)(H) + o(\|H\|),$$

ce qui achève de montrer la différentiabilité de l'application exponentielle. Pour  $M = 0$ , les termes  $D\Pi_{n,k}(0)$  sont tous nuls, sauf pour  $k = 0$ , ce qui donne  $D(\exp)(0) = \text{Id}$ .  $\square$

On admet ici (on utilisera dans la preuve de la proposition suivante seulement la différentiabilité à l'ordre 2)

**Théorème 1.1.** — *La fonction exponentielle sur l'espace des matrices carrées d'ordre  $n$  est indéfiniment différentiable.*

**Définition 1.1.** — Soit  $A$  une matrice de  $GL(n)$ . On désigne par  $\text{Ad}(A)$  l'application linéaire de  $M_n$  définie par  $\text{Ad}(A)(M) = AMA^{-1}$ .

Soit  $B$  une matrice de  $M_n$ . On désigne par  $\text{ad}(B)$  l'application linéaire de  $M_n$  définie par  $\text{ad}(B)(M) = [B, M] = BM - MB$ .

Les applications  $\text{Ad}$  et  $\text{ad}$  sont indéfiniment différentiables.

**Proposition 1.1.** — *Pour  $B$  dans  $M_n$ , on a  $\exp(\text{ad}(B)) = \text{Ad}(\exp(B))$ .*

$\triangle$  L'exponentielle de  $\exp(\text{ad}(B))$  est celle dans l'espace  $\text{End}(M_n)$  d'endomorphismes de  $M_n$ , alors que celle du membre de droite est l'exponentielle définie sur  $M_n (\simeq \text{End}(\mathbb{R}^n))$ .  $\nabla$

*Démonstration.* — On va montrer en fait  $\exp(t\text{ad}(B)) = \text{Ad}(\exp(tB))$  pour tout  $t$  réel. L'application  $\varphi(t) = \exp(t\text{ad}(B))$ , valant  $\text{Id}$  en  $t = 0$  est dérivable, de dérivée  $\varphi'(t) = \text{ad}(B)\exp(t\text{ad}(B)) = \text{ad}(B)\varphi(t)$ .

Soit  $\psi(t) = \text{Ad}(\exp(tB))$ . Vu que  $\text{Ad}(A_1A_2) = \text{Ad}(A_1)\text{Ad}(A_2)$  et  $\exp((s+t)B) = \exp(sB)\exp(tB)$ , on a  $\psi(s+t) = \psi(s)\psi(t)$ . Vu la différentiabilité des applications  $\text{Ad}$  et  $\exp$ , l'application  $\psi$  est dérivable, avec  $\psi'(0) = \text{ad}(B)$  vu

$$\psi(t)(M) = \exp(tB)M\exp(-tB) = (1+tB+o(t))M(1-tB+o(t)) = M+t(BM-MB)+o(t),$$

et vérifie la relation différentielle

$$\psi'(s+t) = \psi'(s)\psi(t).$$

soit pour  $s = 0$ ,  $\psi'(t) = \psi'(0)\psi(t) = \text{ad}(B)\psi(t)$ . Ainsi,  $\psi$ , comme  $\varphi$ , vérifie dans  $\text{End}(M_n)$  l'équation différentielle  $\dot{x}(t) = \text{ad}(B)x(t)$  avec condition initiale  $x(0) = 1$ . Les deux fonctions  $\varphi$  et  $\psi$  coïncident donc.  $\square$

**Proposition 1.2.** — *La différentielle  $D(\exp)(M)$  est donnée par*

$$D(\exp)(M) = \exp(M) \frac{1 - \exp(-t\text{ad}(M))}{\text{ad}(M)}.$$

où  $(\exp(L) - 1)/L$  est défini par

$$\frac{\exp(L) - 1}{L} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{L^k}{(k+1)!}, \quad L \in \text{End}(M_n).$$

△ Si  $H$  commute avec  $M$ , on a donc  $D(\exp)(M)(H) = e^{-H}H$ , ce qui est bien connu pour l'exponentielle scalaire. ▽

*Démonstration.* — Soit  $M$  une matrice de  $M_n$  et  $\Phi : \mathbb{R} \rightarrow \text{End}(M_n)$  définie par  $\Phi(s) = sD(\exp)(sM)$ . En différentiant par rapport à  $M$  la relation  $\exp((s+t)M) = \exp(sM)\exp(tM)$ , on obtient

$$(s+t)D(\exp)((s+t)M) = sD(\exp)(sM)\exp(tM) + \exp(sM)tD(\exp)(tM)$$

soit

$$\Phi(s+t) = \Phi(s)\exp(tM) + \exp(sM)\Phi(t),$$

où  $\exp(tM)$  et  $\exp(sM)$  désignent les opérateurs de multiplication par  $\exp(tM)$  et  $\exp(sM)$  resp. dans  $M_n$ . L'application  $\Phi$  est dérivable, ainsi en dérivant la relation précédente par rapport à  $s$

$$\Phi'(s+t) = \Phi'(s)\exp(tM) + \exp(sM)M\Phi(t)$$

et prenant en  $s = 0$

$$\Phi'(t) = \Phi'(0)\exp(tM) + M\Phi(t).$$

La fonction  $\Phi : \mathbb{R} \rightarrow \text{End}(M_n)$  vérifie l'équation différentielle linéaire  $\dot{x} = Mx + \Phi'(0)e^{tM}$  avec second membre, dont l'équation différentielle homogène associée  $\dot{x} = Mx$  a comme solution  $\exp(tM)\Lambda_0$  pour un  $\Lambda_0 \in \text{End}(M_n)$ . En posant  $\Phi(t) = \exp(tM)\Lambda(t)$ , on obtient pour la fonction  $\Lambda$  la relation différentielle

$$\exp(tM)\Lambda'(t) = \Phi'(0)\exp(tM),$$

soit

$$\Lambda'(t) = \exp(-tM)\Phi'(0)\exp(tM) = \text{Ad}(\exp(-tM))\Phi'(0) = \exp(-t \text{ad}(M))\Phi'(0).$$

Vu  $\Lambda(0) = \Phi(0) = 0$ , on a donc

$$\Lambda(t) = \int_0^t \exp(-u \text{ad}(M)) du \Phi'(0) = \frac{1 - \exp(-t \text{ad}(M))}{\text{ad}(M)} \Phi'(0),$$

où la dernière égalité s'obtient en comparant les dérivées des deux membres. On a en outre

$$\Phi'(0) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{\Phi(t) - \Phi(0)}{t} = \lim_{t \rightarrow 0} D(\exp)(tM) = D(\exp)(0) = \text{Id}.$$

On en déduit le résultat annoncé. □

## CHAPITRE 2

### RETOUR AUX CHAMPS DE VECTEURS

Au champ de vecteurs  $X : m \in U(\subset \mathbb{R}^n) \rightarrow X(m) \in \mathbb{R}^n$  est associé l'équation différentielle

$$(2) \quad \dot{x} = X(x).$$

Toute équation différentielle du premier ordre est de ce type (dit autonome), à condition d'introduire une dimension de phase supplémentaire : l'équation différentielle

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

avec condition initiale  $x(t_0) = x_0$  est équivalent au système

$$\begin{cases} \dot{s} = 1 \\ \dot{x} = f(s, x) \end{cases}$$

avec conditions initiales  $s(t_0) = t_0, x(t_0) = x$ . Nous nous intéressons ici exclusivement aux systèmes autonomes.

On supposera dans la suite que le champ est  $C^k$ , avec  $k$  au moins égal à 1 : ainsi le théorème de Cauchy-Lipschitz assure l'existence et l'unicité de la solution maximale définie sur  $(t_{\min}, t_{\max})$ . Le champ est dit complet si la solution maximale est définie sur  $\mathbb{R}$  tout entier. Dans ce cas, on note  $\varphi_t(m)$  la solution de (2) avec conditions initiales  $x(t_0) = m_0$ . Pour simplifier, on supposera le champ complet et pour les résultats locaux au voisinage de  $m_0$ , on prendra le champ défini sur  $\mathbb{R}^n$  tout entier, nul en dehors d'une boule  $B(m_0, \alpha)$ ,  $\alpha > 0$  (ce qu'on obtient à partir d'un champ défini au voisinage de  $m_0$  en multipliant par une fonction lisse à support borné et valant 1 au voisinage de  $m_0$  : de telle fonction tronquante existe à profusion).

On admet ici le théorème suivant de dépendance lisse par rapport aux conditions initiales et au temps.

**Théorème\* 2.1.** — Soit  $X$  un champ de vecteurs sur  $U$  complet de classe  $C^1$ . Alors le flot  $(t, x) \in \mathbb{R} \times U \rightarrow U$  est de classe  $C^1$ .

**Lemme 2.1.** — La transformation  $\varphi_t$  est un difféomorphisme de  $U$ .

On a  $D_m \varphi_t(m)[X(m)] = X(\varphi_t(m))$ .

*Démonstration.* — On a vu que le flot vérifiait

$$(3) \quad \varphi_{t+s} = \varphi_s \circ \varphi_t.$$

Ainsi  $\varphi_t$  est bijective de  $U$  dans  $U$ , d'inverse  $\varphi_{-t}$ . D'après le théorème précédent,  $\varphi_t$  et  $\varphi_{-t}$  sont différentiables, ainsi  $\varphi_t$  est un difféomorphisme.

Dérivant par rapport à  $s$  la relation  $\varphi_{t+s} = \varphi_t \circ \varphi_s$

$$X(\varphi_{t+s}(m)) = \frac{d\varphi_{t+s}(m)}{dt} = D_m \varphi_t(\varphi_s(m)) \left[ \frac{d\varphi_s}{ds}(m) \right] = D_m \varphi_t(\varphi_s(m)) X(\varphi_s(m))$$

et évaluant en  $s = 0$ , on obtient

$$X(\varphi_t(m)) = D_m \varphi_t(m)(X(m)).$$

## 2.1. Changement de variable

Soit  $\Phi$  un difféomorphisme de  $U$  sur  $V = \Phi(U)$  et  $X$  un champ de vecteurs sur  $U$ . Le difféomorphisme  $\Phi$  transporte le portrait de phase sur  $U$  associé au champ  $X$  sur un ensemble de courbes dans  $V = \Phi(U)$ , qui se révèle être le portrait de phase d'un champ de vecteurs  $Y$  sur  $V$ .

**Définition/Proposition 2.1.** — Soit  $\Phi$  un difféomorphisme de  $U$  sur  $V$  de classe  $C^2$  et  $X$  un champ de vecteurs  $C^1$  sur  $U$ . Le champ de vecteurs  $\Phi_* X$  sur  $V$  est défini par

$$\Phi_* X(y) = D\Phi(\Phi^{-1}(y))(X(\Phi^{-1}(y))), \quad y \in V.$$

Si  $t \in I \rightarrow x(t)$  est une solution de  $\dot{x} = X(x)$ , alors  $t \in I \rightarrow \Phi(x(t))$  est une solution de  $\dot{y} = \Phi_*(X)(y)$ .

△ En utilisant les formules de différentiation de fonctions composées, on constate que l'hypothèse  $C^2$  pour  $\Phi$  est importante pour pouvoir assurer que  $\Phi_*X$  est de classe  $C^1$ . Par ailleurs, on remarque  $(\Phi \circ \Psi)_* = \Phi_* \circ \Psi_*$  où  $\Phi_*$  désigne la transformation qui au champ de vecteurs  $X$  sur  $U$  associe le champ de vecteurs  $\Phi_*X$  sur  $V = \Phi(U)$ .  $\nabla$

*Démonstration.* — On dérive par rapport à  $t$

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}\Phi(x(t)) &= D\Phi(x(t))\dot{x}(t) = D\Phi(x(t))X(x(t)) \\ &= D\Phi(\Phi^{-1}(\Phi(x(t))))X(\Phi^{-1}(\Phi(x(t)))) = \Phi_*X(\Phi(x(t))). \end{aligned} \quad \square$$

**Exemple 2.1.** — Soit  $\Phi : (x, y) \in (R_*^+)^2 \rightarrow (p = \log x, q = \log y) \in \mathbb{R}^2$  et  $X$  le champ de Lotka-Volterra  $X(x, y) = (ax - bxy, cxy - dy)$ . Alors, si  $(p, q) = \Phi(x, y)$ ,

$$\Phi_*X(p, q) = D\Phi(x, y)[X(x, y)] = \begin{pmatrix} 1/x & 0 \\ 0 & 1/y \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ax - bxy \\ cxy - dy \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a - by \\ cx - d \end{pmatrix} = (a - be^q, ce^p - d)$$

On remarque, que si  $H$  est la fonction sur  $\mathbb{R}^2$  définie par

$$H(p, q) = -aq + be^q + ce^p - dp, \quad (p, q) \in \mathbb{R}^2,$$

alors le champ  $\Phi_*X$  vérifie

$$(4) \quad \Phi_*X(p, q) = \left( -\frac{\partial H}{\partial q}(p, q), \frac{\partial H}{\partial p}(p, q) \right),$$

ce qui explique facilement pourquoi  $H$  est une intégrale de première de  $\Phi_*X$  : pour une solution  $(p(t), q(t))$

$$\frac{d}{dt}H(p(t), q(t)) = \frac{\partial H}{\partial p}(p, q)\dot{p}(t) + \frac{\partial H}{\partial q}(p, q)\dot{q}(t) = 0.$$

Que  $H \circ \Phi$  soit une intégrale de  $X$  a été vérifié par un calcul aisé, mais n'a pas d'explication aussi simple que pour  $H$  relativement à  $\Phi_*X$ .

Un autre exemple est donné par les coordonnées polaires, qui constituent un changement local de variable :  $\Phi$  transforme les coordonnées cartésiennes  $(x, y) \in \mathbb{R}^2$  (ou  $z = x + iy \in \mathbb{C} \simeq \mathbb{R}^2$ ) en les coordonnées polaires  $(r, \theta) \in \mathbb{R}^{*+} \times \mathbb{R}$ . On a vu précédemment que si  $z$  est solution de  $\dot{z} = iz + (1 - |z|^2)z$ , alors le module  $r = |z|$  (resp. l'argument  $\theta$ ) vérifie l'équation différentielle  $\dot{r} = r(1 - r^2)$  (resp.  $\dot{\theta} = 1$ ). En fait, le couple  $(r, \theta)$  est solution du champ de vecteurs  $\Phi_*z$ . En effet,

$$D\Phi(x, y) = \begin{pmatrix} x/r & y/r \\ -y/(x^2 + y^2) & x/(x^2 + y^2) \end{pmatrix}$$

et on vérifie que

$$D\Phi(x, y)X(x, y)|_{x+iy=re^{i\theta}} = (r(1 - r^2), 1). \quad \square$$

**Théorème 2.2 (Théorème de redressement).** — Soit  $X$  un champ de classe  $C^2$  et  $m_0$  tel que  $X(m_0)$  soit non nul. Alors il existe un difféomorphisme  $\Phi$  défini au voisinage de  $m_0$  tel que  $\Phi_*X$  soit un champ constant.

△ Les solutions du champ constant  $X(m) = v$  sont données par  $x(t) = v(t - t_0) + x_0$  : le portrait de phase est constitué de droites parallèles.  $\nabla$

*Démonstration.* — Soit  $H$  un hyperplan de  $\mathbb{R}^n$  tel que  $H \oplus \mathbb{R}X(m_0) = \mathbb{R}^n$  ; on identifiera  $H$  à un espace  $\mathbb{R}^{n-1}$ , avec  $(h, t) \in \mathbb{R}^{n-1} \times \mathbb{R}$  comme coordonnées. On introduit la transformation

$\Psi$  de  $H \oplus \mathbb{R}X(m_0)$  dans  $\mathbb{R}^n$  telle que  $\Psi(h, t) = \varphi_t(h)$  pour  $(h, t) \in H \oplus \mathbb{R}X(m_0)$ . D'après le théorème 2.1, la transformation  $\Psi$  est de classe  $C^1$ . De plus, vu

$$D\Psi(m_0, 0)(h, 0) = \frac{d}{dt}\Psi(m_0 + th, 0)|_{t=0} = \frac{d\varphi_0(m_0 + th)}{dt}|_{t=0} = \frac{d(m_0 + th)}{dt}|_{t=0} = h,$$

$$D\Psi(m_0, 0)(0, 1) = \frac{d}{dt}\Psi(m_0, t)|_{t=0} = \frac{d\varphi_t(m_0)}{dt}|_{t=0} = X(m_0),$$

l'image de  $D\Psi(m_0, 0)$  contient les deux sous-espaces  $H$  et  $\mathbb{R}X(m_0)$  supplémentaires de  $\mathbb{R}^n$ . La différentielle  $D\Psi(m_0, 0)$  est surjective et donc un isomorphisme de  $H \oplus \mathbb{R}X(m_0)$  sur  $\mathbb{R}^n$ . Ainsi, d'après le théorème d'inversion locale,  $\Psi$  est un difféomorphisme d'un voisinage  $U$  de  $(h = 0, t = 0)$  sur un voisinage de  $m_0$ , avec, si  $Y$  désigne le champ constant  $(0, 1)$  sur  $H \times \mathbb{R}X(m_0)$

$$\begin{aligned} \Psi_*Y(\varphi_t(h)) &= D\Psi(h, t)Y(h, t) = D\Psi(h, t)(0, 1) = D\Psi(h, t) \left[ \frac{d}{ds}(0, s)|_{s=0} \right] \\ &= \frac{d}{ds}\Psi(h, t + s)|_{s=0} = \frac{d}{ds}\varphi_{t+s}(h)|_{s=0} = X(\varphi_t(h)), \end{aligned}$$

soit, avec  $\Phi = \Psi^{-1}$ ,

$$\Phi_*X = Y. \quad \square$$

**Exemple 2.2.** — Soit  $\sigma$  une transformation de  $\mathbb{R}^n$  et  $X$  un champ de vecteurs tel que  $\sigma_*X = \pm X$ . Ainsi, si  $t \rightarrow \gamma(t)$  est une solution de  $\dot{x} = X(x)$ , alors  $t \rightarrow \theta(t) = \sigma(\gamma(t))$  est une solution de  $\dot{y} = \pm X(y)$ . Dans le cas où  $\theta$  est solution de  $\dot{y} = -X(y)$ , en renversant le temps, *i. e.* en prenant  $\tilde{\theta}(t) = \theta(-t)$ , on obtient une solution de  $\dot{x} = X(x)$ . Ainsi, un champ  $X$  invariant au signe près sous l'action de  $\sigma$  a un portrait de phase invariant sous l'action de  $\sigma$  : si  $\mathcal{O}$  est une orbite du champ  $X$ ,  $\sigma(\mathcal{O})$  en est aussi une.

Par exemple, le pendule mathématique  $\dot{x} = y, \dot{y} = -\sin x$  est associé au champ  $X(x, y) = (y, -\sin x)$  antiinvariant par la symétrie  $\sigma$  par rapport à l'axe horizontal

$$\sigma_*X(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -y \\ -\sin x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -y \\ \sin x \end{pmatrix} = -X(x, y)$$

## 2.2. Points d'équilibre

Le point  $m_0$  est un point d'équilibre du champ de vecteurs  $X$  si  $X(m_0) = 0$ .

**Exemple 2.3.** — Soit  $f$  différentiable. Le champ  $X = \text{grad } f$  a comme points d'équilibre les points critiques de  $f$ .

Si le champ  $X$  est  $C^1$ , le développement limité de  $X$  au voisinage d'un point d'équilibre  $m_0$

$$X(m) = DX(m_0)(m - m_0) + o(\|m - m_0\|)$$

incite à examiner le champ  $X$  au premier ordre au voisinage de  $m_0$ .

**Définition 2.1.** — Si  $m_0$  est un point d'équilibre de  $X$ , le champ linéarisé de  $X$  en  $m_0$  est le champ linéaire  $X_\ell$  défini par  $X_\ell(u) = DX(m_0)u, u \in \mathbb{R}^n$ . L'équation linéarisée de l'équation différentielle  $\dot{x} = X(x)$  est l'équation

$$\dot{u} = DX(m_0)u.$$

**Théorème\* 2.3.** — Soit  $m_0$  un point d'équilibre du champ  $X$  de classe  $C^1$ . Si  $DX(m_0)$  n'a pas de valeur propre purement imaginaire, le portrait de phase du champ  $X$  au voisinage de  $m_0$  "ressemble" à celui du champ linéarisé  $DX(m_0)$  : il existe un difféomorphisme  $\Phi$  défini sur un voisinage de  $m_0$  tel que  $\Phi_*X = DX(m_0)$  ; le difféomorphisme  $\Phi$  transporte le portrait de phase de  $X$  au voisinage de  $m_0$  sur celui de  $DX(m_0)$  au voisinage de  $u = 0$ .

$$(5) \quad \begin{cases} \dot{x} = y \\ \dot{y} = -\sin x - ky \end{cases}$$

On a étudié le cas  $k = 0$ , pour lequel  $H(x, y) = y^2/2 - \cos x$  est une intégrale première (le système est du type  $(\dot{x}, \dot{y}) = (\partial_y H(x, y), -\partial_x H(x, y))$  comme le système (4) de Lotka-Volterra en coordonnées  $(p, q)$ ).

Le linéarisé de (5) au point d'équilibre  $m_0 = (0, 0)$  est

$$\begin{cases} \dot{u}_1 = u_2 \\ \dot{u}_2 = -u_1 - ku_2 \end{cases}$$

avec comme valeurs propres  $(-k \pm \sqrt{k^2 - 4})/2$ . Si  $0 < k < 2$ , le champ  $X$  a au voisinage de  $m_0 = (0, 0)$  des trajectoires spiralant vers  $m_0$  lorsque  $t \rightarrow +\infty$ .

Le linéarisé de (5) au point d'équilibre  $m_0 = (\pi, 0)$  est

$$\begin{cases} \dot{u}_1 = u_2 \\ \dot{u}_2 = u_1 - ku_2 \end{cases}$$

avec comme valeurs propres  $(-k \pm \sqrt{k^2 + 4})/2$ . Le champ  $X$  au voisinage de  $(0, 0)$  a deux trajectoires convergent vers  $m_0$ , deux s'en éloignant et les autres dans la configuration en col.

**Théorème\* 2.4.** — *Si toutes les valeurs propres de  $DX(m_0)$  sont de partie réelles strictement négatives, le point d'équilibre  $m_0$  est asymptotiquement stable, i. e. pour tout  $\varepsilon$ , il existe  $\delta > 0$  tel que si  $m$  est dans la boule  $B(m_0, \delta)$ , la trajectoire  $(\varphi_t(m), t \geq 0)$  est incluse dans la boule  $B(m_0, \varepsilon)$  et  $\lim_{t \rightarrow +\infty} \varphi_t(m) = m_0$ .*

Invoquant le théorème 2.3, il suffit de démontrer la stabilité asymptotique pour les champs linéaires à valeurs propres toutes de partie réelle strictement négative, stabilité asymptotique qui résulte des formes normales de telles matrices. On peut reprendre ce théorème en établissant l'existence de fonctions dites de Liapounov.

**Proposition\* 2.1.** — *Soit  $m_0$  un point d'équilibre du champ  $X$  de classe  $C^1$  avec toutes les valeurs propres du champ linéarisé  $DX(m_0)$  à partie réelle strictement négative. Il existe une fonction  $L$  définie sur un voisinage  $U$  de  $m_0$  et des constantes  $C, \gamma > 0$  telles que pour  $m \in U$ ,  $L(m) > C\|m - m_0\|^2$  et  $L(\varphi_t(m)) = O(e^{-\gamma t}), t \geq 0$ .*

On va se contenter de donner une fonction de Liapounov pour un système linéaire  $\dot{u} = Au$  avec  $A$  de rang 2 à spectre inclus dans  $\Re z < 0$ . Si  $A$  est diagonalisable (dans  $\mathbb{C}$ ), on considère une base  $(v_1, v_2)$  de vecteurs propres, avec valeurs propres  $\lambda_1, \lambda_2$  respectives. Si  $A$  n'est pas diagonalisable, il existe une base  $(w_1, w_2)$  telle que  $w_1$  est un vecteur propre de valeur propre  $\lambda$  et  $Aw_2 = w_1 + \lambda w_2$ . En prenant  $v_1 = \eta^{-1}w_1$  et  $v_2 = w_2$ , on a une base  $(v_1, v_2)$  telle que  $Av_1 = \lambda v_1, Av_2 = \eta v_1 + \lambda v_2$ . on pose alors  $L(m) = |x_1|^2 + |x_2|^2$  où  $m = x_1 v_1 + x_2 v_2$ .

Si  $A$  est diagonalisable, avec  $\gamma = -\max(\Re \lambda_1, \Re \lambda_2)$ , on a

$$L(e^{tA}m) = |e^{t\lambda_1}x_1|^2 + |e^{t\lambda_2}x_2|^2 \leq e^{-t\gamma}(|x_1|^2 + |x_2|^2) = e^{-t\gamma}L(m), \quad t \geq 0,$$

alors que si  $A$  n'est pas diagonalisable, avec  $\gamma = -\Re \lambda$ ,

$$L(e^{tA}m) = |e^{\lambda t}(x_1 + t\eta x_2)|^2 + |e^{\lambda t}(\eta x_2)|^2 \leq e^{-\gamma t} \sup_{t>0} e^{-\varepsilon t} (|x_1 + t\eta x_2|^2 + |x_2|^2),$$

pour une constante  $C$  convenable,  $\gamma = -\lambda + \varepsilon$  et en ayant pris  $\varepsilon > 0$  suffisamment petit.

### 2.5. Champs de gradient

Si  $h$  est une fonction définie sur un ouvert  $U$  de  $\mathbb{R}^n$ , rappelons que le gradient de  $h$  est le champ de vecteur  $\nabla h = \text{grad } h$  défini sur  $U$  tel que pour tout vecteur  $v \in \mathbb{R}^n$

$$Dh(m)(v) = \langle \nabla h(m), v \rangle, \quad m \in U.$$

**Lemme 2.2.** — *Les points critiques de  $h$  coïncident avec les points d'équilibre du gradient  $\nabla h$ . En un point d'équilibre  $m_0$  de  $\nabla h$ , le champ linéarisé est donné par la matrice hessienne de la fonction  $h$ .*

*La fonction  $h$  est strictement croissante le long de toute trajectoire issue d'un point non critique pour  $h$ .*

*Démonstration.* — Le champ linéarisé est donné par  $D\nabla h(m_0)$  : la matrice jacobienne  $\text{Jac } \nabla h$  est constituée des dérivées partielles  $\partial_{x_i} \partial_{x_j} h$  : c'est la hessienne  $\text{Hess } h(m_0)$ .

Pour une trajectoire  $\gamma$  de l'équation différentielle  $\dot{x} = \nabla h(x)$ , la dérivée

$$\frac{d[h(\gamma(t))]}{dt} = Dh(\dot{\gamma}(t)) = \langle \nabla h(\gamma(t)), \dot{\gamma}(t) \rangle = \|\nabla h(\gamma(t))\|^2$$

est strictement positive le long d'une trajectoire ne passant pas par un point d'équilibre.  $\square$

$\triangle$  Soit  $m_0$  un point critique de  $h$  avec  $\text{Hess } h(m_0)$  de rang maximum. Alors la matrice  $\text{Hess } h(m_0)$ , qui est symétrique, a des valeurs propres non nulles : le portait de phase du champ de gradient  $\nabla h$  au voisinage de  $m_0$  est, à difféomorphisme près, celui du champ linéaire constant donné par  $\text{Hess } h(m_0)$ , *i. e.* de l'équation différentielle  $\dot{v} = \text{Hess } h(m_0)v$  au voisinage de  $v = 0$ .  $\nabla$

**Proposition 2.2.** — *Soit  $h$  une fonction de classe  $\mathcal{C}^2$  définie sur  $\mathbb{R}^2$  telle que  $\Delta = \{h \geq 0\}$  est compact, la partie  $\{h = 0\}$  est une courbe régulière et  $\Delta$  ne contient qu'un nombre fini de points critiques.*

*Alors toute solution maximale  $\gamma : t \in (T_{\min}, T_{\max}) \rightarrow \gamma(t)$  de  $\dot{x} = \nabla h$  avec conditions initiales dans  $\Delta$  satisfait  $T_{\max} = +\infty$ .*

*Toute trajectoire  $(\gamma(t))_{t \geq 0}$  avec  $\gamma(0)$  dans  $\Delta$  converge vers un des points critiques de  $f$  dans  $\Delta$ .*

**Exemple 2.5.** — Soit  $h$  la fonction définie sur le plan par

$$h(x, y) = 10 - (x(1-x))^2 - y^2, \quad (x, y) \in \mathbb{R}^2.$$

Vu que  $h(m) \rightarrow -\infty$  lorsque  $m \rightarrow \infty$ , la partie  $\Delta = \{h \geq 0\}$  est compacte. La fonction  $h$  a pour gradient

$$\nabla h(x, y) = (-2x(1-x)(1-2x), -2y)$$

et hessienne

$$\text{Hess}(f)(x, y) = \begin{pmatrix} -2(1+6x(x-1)) & 0 \\ 0 & -2 \end{pmatrix}.$$

Les points critiques de  $h$  sont  $m_0 = (0, 0)$ ,  $m_{1/2} = (1/2, 0)$ ,  $m_1 = (1, 0)$ , avec hessienne d'indice 2, 1, 2 et valeurs de  $h$  égales à 10, 159/160, 10 resp. Les points  $m_0$  et  $m_1$  sont des maximaux globaux, stricts à leur voisinage, alors que  $m_{1/2}$  est un point col.

La partie  $\mathcal{L}_{h_0} = \{h = h_0\}$  est une courbe régulière, sauf pour  $h_0 = 10$ , pour lequel  $\mathcal{L}_{10}$  est réduit aux deux maximaux de  $h$  et  $h_0 = 159/160$  où  $\mathcal{L}_{159/160}$  contient le point critique  $m_{1/2}$  : d'après le lemme de Morse 3.1 ci-après, au voisinage de  $m_{1/2}$ , le niveau  $\mathcal{L}_{159/160}$  est l'image de deux segments de droites transverses par un difféomorphisme et les courbes  $\mathcal{L}_{159/160+\varepsilon}$ , avec  $\varepsilon$  non nul petit, des portions d'hyperboles. Les courbes  $\mathcal{L}_{10-\varepsilon}$  avec  $\varepsilon > 0$  petit sont des ovales contenant  $m_0$  ou  $m_1$  en leur intérieur.

En rappelant que les trajectoires sont orthogonales aux courbes régulières  $\mathcal{L}_{h_0}$ , les différents éléments précédents permettent de tracer qualitativement le portrait de phase de

$\nabla h$ . La description des isocônes (cf la définition 2.2 ci-dessous) verticales et horizontales permet d'en préciser le tracé.

*Preuve de la proposition 2.2.* — Sur  $\mathcal{L}_0 = \{h = 0\}$ , le gradient  $\nabla h$  est non nul et toute solution  $\gamma$  de  $\dot{x} = \nabla h(x)$  avec  $\gamma(t_0) \in \mathcal{L}_0$  est croissante sur  $h$  : ainsi, pour  $t \geq t_0$ , la solution  $\gamma(t)$  est dans  $\Delta$ . Une solution ne peut quitter  $\Delta$ .

Ainsi la trajectoire  $(\gamma(t))_{t \geq 0}$  reste dans le compact  $\Delta$  et d'après la proposition I.4.1, la solution maximale est définie dans le futur sur  $\mathbb{R}^+$  tout entier.

La seconde partie résulte de deux lemmes

**Lemme 2.3.** — *Si  $m_\infty$  est un point d'adhérence de la trajectoire  $(\gamma(t))_{t \geq 0}$ , alors le point  $m_\infty$  est un point critique de  $h$ .*

*Preuve du lemme 2.3.* — Il existe une suite croissante  $(t_n)_{n \geq 0}$  de limite  $+\infty$  telle que la suite  $(\gamma(t_n))_{n \geq 0}$  converge vers  $m_\infty$ . Supposons  $m_\infty$  non critique, i. e.  $\nabla h$  non nul en  $m_\infty$  et donc sur un des voisinages. Si  $\varphi(t, m)$ ,  $t \geq 0, m \in \Delta$ , désigne le flot de  $\nabla h$ , alors

$$(6) \quad h(\varphi(1, m_\infty)) = h(m_\infty) + \int_0^1 \|\nabla h\|^2(\varphi(t, m_\infty)) dt > h(m_\infty).$$

On a pareillement  $h(\gamma(s)) \leq h(\gamma(t))$  si  $s \leq t$ . Si l'entier  $\tilde{n}$  est choisi tel que  $t_{\tilde{n}} \geq t_n + 1$ , l'inégalité

$$h(\gamma(t_n)) \leq h(\gamma(t_n + 1)) = h(\varphi(1, \gamma(t_n))) \leq h(\gamma(t_{\tilde{n}}))$$

donne par passage à la limite l'inégalité

$$h(m_\infty) \leq h(\varphi(1, m_\infty)) \leq h(m_\infty),$$

qui ne peut avoir lieu vu l'inégalité stricte dans (6).  $\square$

**Lemme 2.4.** — *La trajectoire  $(\gamma(t))_{t \geq 0}$  ne peut avoir deux points d'adhérence disjoints.*

*Preuve du lemme 2.4.* — Supposons l'existence d'une suite  $(t_n)_{n \geq 0}$  strictement croissante avec  $t_n \rightarrow +\infty$ ,  $\gamma(t_{2n}) \rightarrow m_0$  et  $\gamma(t_{2n+1}) \rightarrow m_1$ ,  $m_0$  et  $m_1$  étant distincts. Soit  $r$  tel que les boules  $B(m_0, r)$  et  $B(m_1, r)$  sont disjointes et ne contiennent pas d'autre point critique de  $h$  que  $m_0$  ou  $m_1$  dans leur adhérence. Il existe  $N$  tel que pour  $n > N$  et  $j = 0, 1$  le point  $\gamma(t_{2n+j})$  soit dans la boule  $B(m_j, r)$ . Vu la continuité de la fonction  $t \in [t_{2n}, t_{2n+1}] \rightarrow d(\gamma(t), m_0) - r$  de signe opposé aux extrémités de cet intervalle, il existe un réel  $s_n \in (t_{2n}, t_{2n+1})$  tel que  $d(\gamma(s_n), m_0) = r$ . La suite  $(\gamma(s_n))_{n \geq N}$  a un point d'adhérence, qui est dans la sphère  $\{d(m, m_0) = r\}$  et est un point critique d'après le lemme précédent, ce qui n'est pas possible d'après le choix de  $r$ . Le lemme s'en trouve démontré par l'absurde.  $\square$

La trajectoire  $(\gamma(t))_{t \geq 0}$ , incluse dans le compact  $\Delta$  admet des points d'adhérence, qui sont nécessairement des points critiques de  $h$  (i. e. des points d'équilibre du gradient  $\nabla h$ ). Par unicité de ceux-ci, la trajectoire converge nécessairement vers un point critique.  $\square$

## 2.4. Un autre exemple de champ de gradient

Soit  $h$  la fonction définie sur le plan par

$$h(x, y) = y \sin x, \quad (x, y) \in \mathbb{R}^2.$$

Son gradient

$$\nabla h(x, y) = (y \cos x, \sin x)$$

à croissance sous-linéaire

$$\|\nabla h(x, y)\| \leq |y| + 1$$

a un flot complet d'après le corollaire 1.4.2 du lemme de Gronwald. Le champ  $\nabla h$  est invariant par les transformations

$$\begin{aligned}(x, y) &\rightarrow (x + k\pi, y), & k \in \mathbb{Z} \\ (x, y) &\rightarrow (x + \pi, -y).\end{aligned}$$

Ainsi, pour tracer son portrait de phase, il suffira de compléter par l'action de ces symétries le portrait sur la partie  $\{0 \leq x \leq \pi, y \geq 0\}$ .

Ses points d'équilibre sont  $m_k = (k\pi, 0)$  avec  $k \in \mathbb{Z}$ . La hessienne de  $h$  est

$$\text{Hess}(h)(x, y) = \begin{pmatrix} -y \sin x & \cos x \\ \cos x & 0 \end{pmatrix},$$

ainsi, le champ linéarisé au point d'équilibre  $m_k$  est le champ linéaire de matrice

$$\text{Hess}(h)(x, y) = \begin{pmatrix} 0 & (-1)^k \\ (-1)^k & 0 \end{pmatrix},$$

avec vecteurs propres  $(1, \pm 1)$  pour les valeurs propres  $\pm(-1)^k$  : on a une configuration en col.

Si  $h_0$  est non nul, les courbes  $\{h = h_0\}$  sont les courbes  $y = h_0/\sin x$ . L'ensemble de niveau  $\{h = 0\}$  est constitué de l'axe horizontal  $y = 0$  et des droites verticales passant par les points d'équilibres.

Suivant les définitions des isoclines,

**Définition 2.2.** — La courbe  $\mathcal{I}$  est une isocline pour la pente  $m$  du champ planaire  $X = (X_1, X_2)$  si  $m = X_2/X_1$  le long de  $\mathcal{I}$ .

le champ  $\nabla h$  a pour isoclines verticales l'axe horizontal  $y = 0$  et les droites  $x = \pi/2 + n\pi, n \in \mathbb{Z}$ , qui sont des trajectoires du flot. Ses isoclines horizontales sont les droites verticales passant par les points d'équilibres.

## 2.5. Dernières remarques sur les champs de gradient plans

Indiquons deux propriétés des champs de gradient, qui donnent des conditions nécessaires pour que le champ  $X$  soit un champ de gradient.

- Si  $h$  est de classe  $C^2$ , alors les composantes  $(v_1, v_2)$  du champ de gradient  $\nabla h = (v_1, v_2)$  vérifient  $\partial_y v_1(x, y) = \partial_x v_2(x, y)$ , comme corollaire de l'égalité des dérivées croisées  $\partial_{xy}^2 h(x, y) = \partial_{yx}^2 h(x, y)$  (cf le théorème de Schwarz II.5.3).
- Un champ de gradient  $\nabla h$  n'a pas de trajectoire  $T$ -périodique de période  $T$  non nulle : en effet, la fonction  $t \rightarrow h(\gamma(t))$  est strictement croissante le long d'une trajectoire qui n'est pas un point d'équilibre.

Le champ linéaire  $X_0(x, y) = (-y, x)$  n'est pas un champ de gradient. Il ne vérifie pas la première condition, et ses trajectoires sont toutes périodiques, comme l'indique l'expression de ses solutions en terme de la coordonnées complexe  $z = x + iy$  :  $z(t) = e^{it} z_0$ .

Par ailleurs, le champ  $X_1(x, y) = (-y/(x^2 + y^2), x/(x^2 + y^2))$  défini sur  $\mathbb{R}^2 \setminus \{(0, 0)\}$  vérifie la première condition, mais a des trajectoires périodiques : la fonction  $R$  définie par  $R(x, y) = x^2 + y^2, (x, y) \in \mathbb{R}^2$  est constante le long d'une trajectoire, ainsi  $(\dot{x}, \dot{y}) = X_1(x, y)$  avec condition initiale  $(x_0, y_0)$  est équivalent au système  $(\dot{x}, \dot{y}) = R_0^{-1} X_0(x, y)$ , résolu comme  $z(t) = e^{it/R_0} z_0$ . En fait,  $X_1$  colinéaire à  $X_0$  a même portrait de phase : en général la multiplication du champ  $X$  par la fonction  $f$  revient à un changement de variable temporelle dans le flot de  $X$ . En effet, pour  $t \rightarrow \gamma(t)$  trajectoire de  $X$ , le changement de temps  $\varphi$  induit

$$\frac{d(\gamma(\varphi(t)))}{dt} = \dot{\varphi}(t) X(\gamma(t))$$

et est donc donné par

$$\varphi(t) = \varphi(t_0) + \int_{t_0}^t f(\gamma(s)) ds.$$

Soit  $\Phi$  un difféomorphisme de  $U$  sur  $V$ , d'inverse  $\Psi$ . Si  $X$  est un champ sur  $U$ ,  $\Phi_*(X)$  a été défini dans la définition 2.1 comme le champ défini sur  $V$  par

$$\Phi_*(X)(u, v) = D\Phi(\Psi(u, v)) [X(\Psi(u, v))], \quad (u, v) \in V.$$

Si  $X$  est le champ de gradient  $X = \nabla h$ , comparons les champs  $\Phi_*(\nabla h)$  et  $\nabla(h \circ \Psi)$ . On notera, pour  $(u, v) \in V$ ,  $\Psi(u, v) = (\Psi_1(u, v), \Psi_2(u, v))$ . Alors,

$$\begin{aligned} \nabla(h \circ \Psi)(u, v) &= {}^t \left( \frac{\partial(h \circ \Psi)}{\partial u}(u, v), \frac{\partial(h \circ \Psi)}{\partial v}(u, v) \right) \\ &= \left( \frac{\partial h}{\partial x}(\Psi(u, v)) \frac{\partial \Psi_1}{\partial u}(u, v) + \frac{\partial h}{\partial y}(\Psi(u, v)) \frac{\partial \Psi_2}{\partial u}(u, v) \right. \\ &\quad \left. \frac{\partial h}{\partial x}(\Psi(u, v)) \frac{\partial \Psi_1}{\partial v}(u, v) + \frac{\partial h}{\partial y}(\Psi(u, v)) \frac{\partial \Psi_2}{\partial v}(u, v) \right) \\ &= \begin{pmatrix} \frac{\partial \Psi_1}{\partial u}(u, v) & \frac{\partial \Psi_2}{\partial u}(u, v) \\ \frac{\partial \Psi_1}{\partial v}(u, v) & \frac{\partial \Psi_2}{\partial v}(u, v) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{\partial h}{\partial x}(\Psi(u, v)) \\ \frac{\partial h}{\partial y}(\Psi(u, v)) \end{pmatrix} \\ &= {}^t D\Psi(u, v) \nabla h(\Psi(u, v)) = {}^t [D\Phi(\Psi(u, v))]^{-1} \nabla h(\Psi(u, v)) \end{aligned}$$

Ainsi, si pour  $(x, y) \in U$ , on a  ${}^t [D\Phi(x, y)]^{-1} = D\Phi(x, y)$ , i. e.  $D\Phi(x, y)$  est une isométrie, alors les champs  $\Phi_*(\nabla h)$  et  $\nabla(h \circ \Psi)$  sont égaux. Ainsi en général, les champs  $\Phi_*(\nabla h)$  et  $\nabla(h \circ \Psi)$  ne coïncident pas.

## CHAPITRE 3

### LE LEMME DE MORSE

Si  $m_0$  n'est pas un point critique de  $f$ , alors, supposant  $\partial_{x_1} f(m_0)$  non nul, ce qu'il est toujours loisible de faire après renumérotation des variables éventuellement, le changement de variable  $\Psi : x = (x_1, x_2, \dots, x_n) \rightarrow (f(x), x_2, \dots, x_n)$  ramène  $f = \pi_1 \circ \Psi$  localement à la projection linéaire  $\pi_1 : x \rightarrow x_1$ . Ainsi, au voisinage d'un point non critique, une fonction est linéaire à changement de variable près et ses surfaces de niveau de  $f$  sont des portions d'hyperplans parallèles.

Le lemme de Morse donne comme forme normale pour une fonction  $f$  au voisinage d'un point critique une fonction quadratique : à changement de variable près, les courbes de niveau  $\{f(m) = f(m_0) + \varepsilon\}$  sont celles des formes quadratiques. En particulier, en dimension  $n = 2$ , les lignes de niveau sont des ellipses ou des hyperboles (avec leurs directions asymptotes).

Commençons par l'action d'un difféomorphisme sur la hessienne en un point critique.

**Lemme 3.1.** — *Si  $m_0$  est un point critique de  $f$  et  $\Phi$  un changement de variable d'un voisinage de  $\tilde{m}_0$  sur un voisinage de  $m_0 = \Phi(\tilde{m}_0)$ , alors  $\text{Hess}(f \circ \Phi)(\tilde{m}_0) = \text{Hess } f(m_0) \circ D\Phi(\tilde{m}_0)$ .*

$$\begin{aligned}
\text{Hess}(f \circ \Phi)(\tilde{m}_0)(V) &= \frac{d^2 [f \circ \Phi(\tilde{m}_0 + tV)]}{dt^2} \Big|_{t=0} \\
&= \frac{d [Df(\Phi(\tilde{m}_0 + tV))D\Phi(\tilde{m}_0 + tV)V]}{dt} \Big|_{t=0} \\
&= [\text{Hess } f(\Phi(\tilde{m}_0 + tV))(D\Phi(\tilde{m}_0 + tV)V) \\
&\quad + Df(\Phi(\tilde{m}_0 + tV))D^2\Phi(\tilde{m}_0 + tV)(V)V] \Big|_{t=0} \\
&= \text{Hess } f(m_0)(D\Phi(\tilde{m}_0)V)
\end{aligned}$$

ce qui est la relation annoncée.  $\square$

**Théorème 3.1 (Lemme de Morse).** — Soit  $f$  une fonction de classe  $C^r$ ,  $r \geq 2$ , sur un ouvert  $U \subset \mathbb{R}^n$ ,  $m_0 \in U$  un point critique de  $f$  dont la hessienne est de rang  $n$ . Alors il existe un changement de variable  $\Phi : V_0 \rightarrow U_0$  de classe  $C^{r-1}$  où  $U_0$  (resp.  $V_0$ ) est un voisinage de  $m_0$  dans  $U$  (resp.  $0$  dans  $\mathbb{R}^n$ ) et  $Q$  une forme quadratique tels que  $f \circ \Phi(y) = f(m_0) + Q(y)$ ,  $y \in V_0$ .

$\triangle$  D'après le lemme 3.1, la forme quadratique  $Q$  est donnée par  $\frac{1}{2} \text{Hess } f(m_0) \circ D\Phi(0)$ .  $\nabla$

*Démonstration.* — Pour simplifier, on fera l'hypothèse  $f$  de classe  $C^\infty$  définie sur  $\mathbb{R}^n$ ,  $m_0$  coïncidant avec l'origine et  $f(m_0)$  nul. Seuls les cas des dimensions  $n = 1$  et  $2$  seront développés ici : ils suffisent à faire comprendre la démonstration du cas général, dont la rédaction des détails est laissée au lecteur.

En dimension  $n = 1$ , l'hypothèse signifie  $f(0) = f'(0) = 0$  et  $f''(0)$  non nul. D'après la formule de Taylor avec reste intégral

$$(7) \quad f(t) = t^2 \int_0^1 (1-s)f''(ts)ds, \quad t \in \mathbb{R},$$

la fonction  $f$  est au voisinage de  $t = 0$  de la forme  $f(t) = \frac{f''(0)t^2}{2}(1+r(t))$  avec la fonction  $r$  de classe  $C^\infty$  et nulle en  $t = 0$ . La fonction  $\psi$  définie au voisinage de  $t = 0$  par  $\psi(t) = t\sqrt{1+r(t)}$  est de classe  $C^\infty$  avec  $\psi'(0) = 1$  : c'est donc un difféomorphisme local. Si  $\Phi$  note son inverse, on a  $f(\Phi(u)) = \frac{f''(0)}{2}u^2$ , ce qui achève la preuve.

La preuve de la dimension  $n = 2$  repose sur le lemme suivant.

**Lemme 3.2.** — Soit  $f$  de classe  $C^\infty$  définie sur un voisinage de l'origine  $U$  dans  $\mathbb{R}_{x,y}^2$  telle que  $\partial_x f(0) = 0$ ,  $\partial_{x^2}^2 f(0) \neq 0$ . Alors, il existe un changement de variable  $\Phi$  d'un voisinage de l'origine  $V_0$  sur un voisinage de l'origine  $U_0 \subset U$  et une fonction  $F$  d'une variable, tous deux de classe  $C^\infty$ , tel que

$$(8) \quad f \circ \Phi(u, v) = \partial_{x^2}^2 f(0)u^2 + F(v), \quad (u, v) \in V_0.$$

La preuve du lemme de Morse se termine en utilisant le lemme 3.2 : la hessienne d'une fonction en un point critique se transforme sous l'action d'un changement de variable comme une forme quadratique sous l'action de la différentielle du changement de variable.

Ainsi, pour  $f$  fonction de deux variables avec l'origine comme point critique de hessienne de rang 2, à changement de variable linéaire près, on peut supposer que les hypothèses du lemme 3.2 sont satisfaites. Par un changement de variable, on se ramène donc à une fonction  $\tilde{f}$  de la forme (8) : la fonction  $f$  étant à hessienne de rang maximum, il en est de même de  $\tilde{f}$  dont la hessienne est la matrice diagonale  $\text{Diag}(\partial_{x^2}^2 f(0), \partial_{v^2}^2 F(v))$  et donc la dérivée seconde  $\partial_{v^2}^2 F(0)$  est non nulle et la fonction  $F$  est de la forme  $\alpha \tilde{v}^2$  après changement de variable (cas de la dimension  $n = 1$  du lemme de Morse). Ainsi, composant tous ces changements de variables, on en a obtenu un, noté encore  $\Phi$ , tel que  $f \circ \Phi$  soit une forme quadratique.  $\square$

Preuve du lemme 3.2. Vu  $\partial_x f(0) = 0, \partial_{x^2} f(0) \neq 0$ , le theoreme des fonctions implicites assure l'existence d'une fonction  $\psi$  définie au voisinage de  $y = 0$  avec  $\psi(0) = 0$  et telle que l'équation  $\partial_x f(x, y) = 0$  au voisinage de l'origine de  $\mathbb{R}^2$  soit équivalente à l'égalité  $x = \psi(y)$ . Définissons le changement de variable  $\Theta$  par  $\Theta(u, v) = (u + \psi(v), v)$ . Alors, la fonction  $\tilde{f} = f \circ \Theta$  donnée par

$$\tilde{f}(u, v) = f(u + \psi(v), v),$$

vérifie  $\partial_u \tilde{f}(0, v) = \partial_x f(\psi(v), v) = 0$  et  $\partial_{u^2}^2 \tilde{f}(0, v) = \partial_{x^2}^2 f(\psi(v), v)$  non nul au voisinage de  $v = 0$ . Par suite, en reprenant la formule intégrale de Taylor-Lagrange (7) avec paramètre  $v$ , on a  $\tilde{f}(u, v) = \tilde{f}(0, v) + u^2 g(u, v)$  où  $g(0, v) = \partial_{x^2}^2 f(\psi(v), v)/2$  et  $g(0, 0) = \partial_{x^2}^2 f(0, 0)/2 \neq 0$ . En reprenant le preuve de la dimension 1, on trouve une fonction  $h(u, v)$  telle que  $g(u, v) = \partial_{x^2}^2 f(0, 0)h(u, v)^2$  avec  $h$  de classe  $C^\infty$  au voisinage de l'origine et  $h(0, 0) = 1/\sqrt{2}$ . Alors le changement de variable  $\Phi_1$  tel que  $\Phi_1(u, v) = (uh(u, v), v)$  vérifie

$$\tilde{f} \circ \Phi_1^{-1}(u_1, v_1) = \tilde{f}(0, v_1) + \partial_{x^2}^2 f(0, 0)u_1^2$$

et on prendra  $\Phi = \Theta \circ \tilde{\Phi}_1^{-1}$ . □