

Applications harmoniques en courbure négative, d'après Benoist, Hulin, Markovic...

François Guéritaud

▶ To cite this version:

François Guéritaud. Applications harmoniques en courbure négative, d'après Benoist, Hulin, Markovic.... Asterisque, A paraître. hal-02410011

HAL Id: hal-02410011

https://hal.science/hal-02410011

Submitted on 13 Dec 2019

HAL is a multi-disciplinary open access archive for the deposit and dissemination of scientific research documents, whether they are published or not. The documents may come from teaching and research institutions in France or abroad, or from public or private research centers. L'archive ouverte pluridisciplinaire **HAL**, est destinée au dépôt et à la diffusion de documents scientifiques de niveau recherche, publiés ou non, émanant des établissements d'enseignement et de recherche français ou étrangers, des laboratoires publics ou privés.

APPLICATIONS HARMONIQUES EN COURBURE NÉGATIVE D'APRÈS BENOIST, HULIN, MARKOVIC...

par

François GUÉRITAUD

1. Introduction

Le théorème suivant est le résultat principal de [BH17b].

Théorème 1.1. — Soient X et Y des variétés de Hadamard dont toutes les courbures sectionnelles appartiennent à $[-b^2, -a^2]$, où 0 < a < b, et soit une fonction $f: X \to Y$. S'il existe $\delta > 0$ tel que pour tous $x, x' \in X$ on ait les implications

$$d_X(x, x') \le \delta \Longrightarrow d_Y(f(x), f(x')) \le \frac{1}{\delta}$$

 $d_X(x, x') \ge \frac{1}{\delta} \Longrightarrow d_Y(f(x), f(x')) \ge \delta$,

alors il existe une unique application harmonique $h: X \to Y$ à distance bornée de f, i.e. telle que $\sup_{x \in X} d_Y(f(x), h(x))$ soit fini. Cette quantité peut être bornée en fonction de a, b, δ et de $k = \dim X$ et $\ell = \dim Y$.

Une variété de Hadamard X est une variété riemannienne complète, simplement connexe, de dimension $k \geq 2$ finie et à courbure sectionnelle ≤ 0 . Une telle variété X est homéomorphe à \mathbb{R}^k , un homéomorphisme (faiblement dilatant) étant donné par l'application exponentielle $\exp_o: T_oX \to X$, où $o \in X$ est un point base. La contrainte sur les courbures contenue dans l'énoncé est parfois appelée un pincement (strictement négatif); dans cet exposé on dira aussi que X et Y sont $(-b^2, -a^2)$ -pincées, ou simplement pincées lorsqu'il existe de tels b > a > 0. Bien sûr d_X est la fonction distance géodésique sur X.

Une application f vérifiant l'hypothèse métrique de l'énoncé sera appelée un plongement faible (ou parfois : δ -faible). Cette classe comprend par exemple les plongements quasi-isométriques (q.i. en abrégé), c'est-à-dire les applications $f: X \to Y$ telles qu'il existe $c \ge 1$ et $C \ge 0$ vérifiant pour tous $x, x' \in X$:

$$(1.1) \frac{1}{c} d_X(x, x') - C \le d_Y(f(x), f(x')) \le c d_X(x, x') + C.$$

Corollaire 1.2. — Tout plongement q.i. entre variétés de Hadamard pincées est à distance finie d'une unique application harmonique.

Une application est dite harmonique si elle minimise localement l'énergie calculée en intégrant la norme L^2 de la différentielle; nous reviendrons sur cette notion dans les rappels de la partie 3.

2. Histoire et contexte

Eells et Sampson ont montré dans [ES64] que toute application lisse entre variétés riemanniennes compactes à courbure négative est homotope à une application harmonique; leur argument consistait à déformer l'application selon le flot de la chaleur. Le théorème 1.1 remplace l'hypothèse de (co)-compacité par une hypothèse de plongement faible. Notons au passage que l'application h qu'il produit n'est pas toujours injective, même dans le cas d'un plongement q.i. avec une action cocompacte [FOR00].

C'est avant tout le corollaire 1.2 qui a aiguillonné la curiosité des géomètres : il a été montré un peu avant le théorème 1.1. Les hypothèses de ce dernier peuvent sembler considérablement plus faibles ; cependant nous verrons à la partie 4 que la courbure strictement négative oblige les plongements faibles à suivre statistiquement, aux grandes échelles et dans la plupart des directions, un comportement très voisin des plongements quasi-isométriques. C'est en fait sous une telle condition statistique (résistant aux perturbations bornées, au contraire du plongement faible proprement dit) que nous établirons la conclusion : voir le théorème 5.1.

Régularité au bord. — La question à laquelle répond le corollaire 1.2 émergea d'abord dans le contexte des applications quasi-conformes φ du bord d'un espace symétrique de rang un dans lui-même. Bien que leur incidence sur les résultats présentés ici ne soit qu'historique, attardons-nous brièvement sur ces questions de régularité au bord.

Une variété de Hadamard pincée X est en particulier un espace Gromov-hyperbolique, et admet donc un bord idéal $\partial_{\infty}X$. Ce bord est une sphère topologique, munie d'une classe naturelle de métriques (mutuellement Hölder-équivalentes, et même lipschitziennes) dont on peut fixer une représentante. Pour Y une autre variété de Hadamard pincée, et $\varphi:\partial_{\infty}X\to\partial_{\infty}Y$ continue, notons

$$Q_{\varphi}^{r}(\xi) := \max_{d(\xi',\xi) \leq r} d\left(\varphi(\xi'),\varphi(\xi)\right) \ \ \text{et} \ \ q_{\varphi}^{r}(\xi) := \min_{d(\xi',\xi) \geq r} d\left(\varphi(\xi'),\varphi(\xi)\right)$$

où $\xi \in \partial_{\infty} X$ et r > 0. Considérons alors les propriétés suivantes :

- (i) φ est quasi-symétrique : pour tous 0 < r < R, le rapport $\frac{Q_{\varphi}^{R}(\xi)}{q_{\varphi}^{r}(\xi)}$ est majoré par une fonction continue de $\frac{R}{r}$ indépendante de ξ ;
- (ii) φ est $quasi\text{-}conforme: \sup_{\xi \in \partial_{\infty}X} \overline{\lim_{r \to 0}} \frac{Q_{\varphi}^{r}(\xi)}{q_{\varphi}^{r}(\xi)} < \infty;$
- (iii) φ prolonge continûment un plongement quasi-isométrique $X \stackrel{f}{\to} Y$;
- (iv) on a (iii) et $f: X \to Y$ peut de plus être choisie harmonique.

Les notions (i) et (ii) ne dépendent pas des métriques représentantes choisies sur $\partial_{\infty} X$ et $\partial_{\infty} Y$. L'implication (i) \Rightarrow (ii) est évidente.

Pour X, Y des espaces symétriques réels de rang un, la réciproque est vraie ([P89], voir aussi [HK98]) : (i) \Leftrightarrow (ii). Le cas général reste ouvert. Les propriétés (iii) et (iv) sont en fait équivalentes à (i). L'implication (iii) \Rightarrow (i) est un résultat classique de Gromov [Gr87, §7], préexistant dans [M73]. La réciproque (i) \Rightarrow (iii), plus difficile, est due à Bonk et Schramm [BS00]. (Quand X = Y est un espace symétrique de rang un, elle remonte à un argument de Tukia [T85]; Paulin [Pa96] en donnait une version pour les graphes de Cayley de groupes hyperboliques). L'implication (iii) \Rightarrow (iv), dont la réciproque est triviale, équivaut à la partie « existence » du corollaire 1.2.

Genèse du problème. — Schoen conjecturait dans [Sc93] que toute application quasi-symétrique du cercle $\partial_{\infty}\mathbb{H}^2$ dans lui-même étend un unique difféomorphisme quasi-conforme harmonique de \mathbb{H}^2 . Dans [LW98], Li et Wang observaient qu'on obtient une conjecture équivalente en remplaçant « difféomorphisme quasi-conforme » par « quasi-isométrie » (toujours harmonique), et étendaient conjecturalement ce nouvel énoncé à tout espace symétrique (1) de rang réel 1.

^{1.} Tous les espaces symétriques rencontrés dans cet exposé seront implicitement supposés de type non compact.

Ils montraient en outre l'unicité de l'extension harmonique quasiisométrique (si elle existe), d'après un argument de Li et Tam [LT98] que nous reprendrons à la partie 6. Sans hypothèse de quasi-isométrie, pas d'unicité $^{(2)}$: l'identité du demi-plan $\mathbb{H}^2 \subset \mathbb{C}$ et l'application harmonique $x + \mathbf{i}y \mapsto x + \mathbf{i}\sinh(y)$ ont le même prolongement continu à $\partial_{\infty}\mathbb{H}^2$.

L'implication (i) \Rightarrow (iii) étant connue, la conjecture de Schoen se ramenait donc à montrer (iii) \Rightarrow (iv) pour $X = Y = \mathbb{H}^2$. Par ailleurs, Pansu montrait dès [**P89**] que l'extension (existe et) est isométrique dès que X = Y est un espace hyperbolique quaternionique ou octonionique.

Progrès récents. — La conjecture de Schoen a été finalement montrée par Markovic dans [M17]. Il avait auparavant résolu dans [M15] le cas de \mathbb{H}^3 , plus favorable en ce qu'il respecte le principe de rigidité de Mostow : toute application quasi-conforme du bord $\partial_{\infty}\mathbb{H}^3 \simeq \mathbb{S}^2$ dans lui-même est différentiable presque partout. Le cas de \mathbb{H}^n (pour $n \geq 3$) est traité dans [LM18], et le cas où X, Y sont des espaces symétriques de rang 1 quelconques (éventuellement distincts) dans [BH17a]. Ce dernier résultat prouve en particulier la conjecture de Li-Wang.

Ces progrès récents, ainsi que le théorème 1.1 (ou son corollaire 1.2) qui les contient tous, peuvent être vus comme des épures géométriques successives d'un même argument d'existence, les ingrédients analytiques étant progressivement absorbés par des principes généraux et classiques. Les difficultés liées à l'anisotropie ou à la courbure variable dans une variété de Hadamard pincée X sont séparément réglées par $[\mathbf{BH17c}]$, dont le résultat principal (th. 3.6 ci-dessous) permet de comparer les mesures visuelle et harmonique sur une sphère de X, indépendamment de son rayon. Ces inégalités sont un pendant fini de $[\mathbf{KL90}]$, où Kifer et Ledrappier donnaient des estimations analogues sur la sphère à l'infini.

La jeune postérité de ces arguments d'existence comprend déjà des prépublications offrant plusieurs directions de généralisation. Dans $[\mathbf{SW18}]$, Sidler et Wenger donnent une version du corollaire 1.2 (sans l'unicité, qui peut être mise en défaut) dans laquelle l'espace but Y est un espace

^{2.} Ajoutons : sans hypothèse de plongement faible, pas d'existence dans le théorème 1.1. L'application $x+\mathbf{i}y\mapsto x+\mathbf{i}(y+y^2)$ n'est pas un plongement faible (pour $n\gg 1$ les points $\pm n+\mathbf{i}n^{2/3}$ sont mutuellement lointains mais d'images proches) ; elle n'est à distance finie d'aucune application harmonique [**BH17b**].

Gromov-hyperbolique CAT(0) localement compact. La notion d'application harmonique dans ce contexte est due à Korevaar et Schoen [KS93].

Dans [**PS17**], Pankka et Souto étendent les arguments de [**BH17a**] pour montrer que toute application quasi-régulière $\varphi : \partial_{\infty} \mathbb{H}^n \to \partial_{\infty} \mathbb{H}^n$ étend continûment une application harmonique $f : \mathbb{H}^n \to \mathbb{H}^n$. La quasi-régularité est une généralisation de la quasi-conformité, pour des applications qui ne sont pas nécessairement des homéomorphismes.

Résultats voisins. — Le corollaire 1.2 est aussi à rapprocher du lemme de Morse [**M21**, **Gr87**], correspondant à $X = \mathbb{R}$: tout plongement q.i. de la droite dans une variété de Hadamard pincée Y est à distance bornée d'une géodésique. En effet, les applications harmoniques (non constantes) de la droite dans une variété riemannienne sont les géodésiques paramétrées à vitesse uniforme. Dans le lemme de Morse cependant, il peut être nécessaire de reparamétrer la géodésique (i.e. le corollaire 1.2 ne s'étend pas littéralement au cas $X = \mathbb{R}$).

Il est concevable qu'on puisse affaiblir les hypothèses de pincement dans le théorème 1.1 ou son corollaire. Sans elles cependant, le lemme de Morse devient faux, même s'il subsiste sous une forme atténuée pour Y un espace symétrique irréductible de rang supérieur : voir [KLP14, G17].

En revanche, si X = Y est un espace symétrique sans facteur de rang 1, alors tout plongement quasi-isométrique $f: X \to X$ est à distance bornée d'une isométrie. Ce résultat est dû à Kleiner-Leeb [**KL97**]; voir aussi Eskin-Farb [**EF97**].

Étendre harmoniquement une fonction scalaire φ définie sur le bord d'une variété de Hadamard pincée, c'est possible sans autre hypothèse que la continuité de φ : ce résultat est dû indépendamment à Anderson et Sullivan [And84, Su84]. Pour φ à valeurs dans le bord d'une autre variété de Hadamard, la situation est moins favorable : bien qu'il y ait existence et unicité des extensions harmoniques pour φ lisse, dans [M15] Markovic exhibe une suite de difféomorphismes du cercle qui convergent uniformément vers l'identité mais dont les extensions harmoniques au disque n'ont pas de limite continue. Une hypothèse plus forte que la continuité est donc bien nécessaire dans la conjecture de Schoen, du moins si l'on veut que le prolongement dépende continûment de la donnée. L'introduction de [LW98] contient de plus amples références.

3. Notations et rappels

Dans tout l'exposé, pour X une variété de Hadamard, $x,y,z\in X$ et r>0, on notera :

- $\mathbb{B}_X(x,r)$ ou $\mathbb{B}(x,r)$ la boule de centre x et de rayon r;
- \mathbb{S}_x la sphère unité de l'espace T_xX tangent à X en x;
- (3.1) $\xi_r := \exp_x(r\xi) \in \partial \mathbb{B}(x,r)$ pour tout $\xi \in \mathbb{S}_x$;
 - ${}_{x} \measuredangle_{y}^{z} \in [0, \pi]$ l'angle formé en x (supposé distinct de y et z) par les rayons géodésiques [xy) et [xz).

Pour deux quantités u,v>0, dans le contexte du théorème 1.1, nous utiliserons la notation $u\lesssim v$ pour signifier que $u\leq Mv$ où M dépend des constantes de pincement a,b, des dimensions k,ℓ , de la constante de plongement faible δ ainsi que d'éventuels paramètres supplémentaires placés en indice : par exemple $u\lesssim_{\varepsilon} v$. On notera $u\approx v$ quand $u\lesssim v$ et $u\gtrsim v$. À l'inverse, $u\gg v$ signifiera que u/v est arbitrairement grand.

3.1. Fonctions et applications harmoniques. — Une application $f: X \to Y$ de classe \mathcal{C}^2 entre variétés riemanniennes admet un *laplacien*

$$\Delta f: X \to TY$$

tel que $\Delta f(x) \in T_{f(x)}Y$ pour tout $x \in X$: par définition, Δ est la trace du carré de l'opérateur de différenciation D. Intuitivement, $\Delta f(x)$ mesure l'écart (de second ordre) entre f et son approximation par l'application tangente $D_x f$, moyenné sur une petite boule centrée en x. Le flot de la chaleur dont il a été brièvement question plus haut consiste à déformer f dans la direction de Δf .

3.1.1. Définitions. — Concrètement, on peut munir un voisinage de $x \in X$ d'un système de coordonnées osculatrices $(\xi_1, \ldots \xi_k)$ dans lequel la forme quadratique donnant la métrique est constante au premier ordre, égale à

$$\sum_{1 \le i \le j \le k} \left(\delta_{ij} + o(\|\xi\|) \right) d\xi_i d\xi_j$$

près du point (0, ..., 0) représentant x: par exemple, l'application exponentielle $\exp_x : T_x X \to X$ envoie les coordonnées orthonormées de l'espace euclidien $T_x X$ sur un tel système. En munissant un voisinage de $y = f(x) \in Y$ d'un système de coordonnées $(\eta_1, ..., \eta_\ell)$ satisfaisant la même propriété pour Y, et quitte à noter $(f_1, ..., f_\ell)$ les composantes de

f selon ces coordonnées, on peut exprimer

$$\Delta f(x) = \sum_{j=1}^{\ell} \left(\sum_{i=1}^{k} \frac{\partial^2 f_j}{\partial \xi_i^2} \right) \frac{\partial}{\partial \eta_j}.$$

L'expression dans un système de coordonnées quelconque devient plus compliquée, mais en tout état de cause la formule de $\Delta f(x)$ dépend uniquement du 2-jet de f en x, et des 1-jets des métriques en x et f(x). Pour f une fonction scalaire $(Y = \mathbb{R})$, elle prend la forme

$$\Delta f = \frac{1}{v} \sum_{i,j} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(v g^{ij} \frac{\partial f}{\partial x_j} \right)$$

où (g_{ij}) est le tenseur métrique, (g^{ij}) son inverse, et $v = \sqrt{\det(g_{ij})}$ l'élément de volume de X.

Définition 3.1. — L'application f est harmonique si $\Delta f = 0$. Cela correspond au fait que f est un point critique (pour les perturbations à support compact) de l'énergie L^2 , définie comme $\int_X ||Df||^2$.

Le problème de Dirichlet consiste à trouver une application harmonique sur un domaine ouvert borné B lorsqu'on connaît sa restriction à ∂B . Il admet toujours une unique solution sur les variétés de Hadamard : cela provient par convergence faible du fait que l'énergie L^2 est une fonctionnelle convexe, car en courbure négative chaque distance $d_Y(f(x), f(x'))$ est une fonction convexe de l'application f (pour l'interpolation géodésique entre applications).

Le cas $Y = \mathbb{R}$, correspondant au laplacien ordinaire, est d'un intérêt particulier. Une fonction $f: X \to \mathbb{R}$ est appelée

- harmonique si $\Delta f = 0$,
- sous-harmonique si $\Delta f \geq 0$,
- super-harmonique si $\Delta f \leq 0$.

Cette convention se justifie par le fait que si B est un domaine ouvert borné de X, trois fonctions $f, f^-, f^+ : \overline{B} \to \mathbb{R}$ satisfaisant $f^-|_{\partial B} \le f|_{\partial B} \le f^+|_{\partial B}$ et telles que $\Delta f = 0$ et $\Delta f^- \ge 0 \ge \Delta f^+$ satisfont toujours

$$f^- \le f \le f^+$$
.

Aussi, une manière puissante de borner une fonction harmonique inconnue sur B est de trouver des « barrières » sous-harmoniques et super-harmoniques qui l'encadrent sur ∂B (donc sur B).

- **3.1.2.** Estimations harmoniques. Les quelques lemmes suivants sont une source naturelle de barrières.
- **Lemme 3.2.** [BH17a, lem. 2.5] Si la courbure sectionnelle est $\leq -a^2$, alors la fonction distance $\varphi = d(o, \cdot)$ vérifie $\Delta \varphi \geq a$.
- **Lemme 3.3.** [BH17a, lem. 3.2] Si $h: X \to Y$ est une application harmonique (partiellement définie) entre variétés de Hadamard, et $\varphi: Y \to \mathbb{R}$ est convexe, alors $\varphi \circ h$ est sous-harmonique. Par exemple, pour tout $y \in Y$ la fonction $d(y, h(\cdot))$ est sous-harmonique sur X.
- **Lemme 3.4.** [BH17c, cor. 2.2] Sur une variété de Hadamard pincée, étant donné $\lambda > 0$, la fonction $\varphi := e^{-\lambda d(x,\cdot)}$ est
 - (i) super-harmonique pour λ assez petit;
- (ii) sous-harmonique hors d'un petit voisinage de x pour λ assez grand. Les bornes sur λ peuvent être rendues explicites en fonction de la dimension et des constantes de courbure.

La propriété suivante, tirée de [C80], est analogue à l'inégalité de Schwarz rencontrée en analyse complexe.

Lemme 3.5. — Si $h: X \to Y$ est une application harmonique entre variétés de Hadamard pincées, définie sur une boule $B = \mathbb{B}_X(x,1)$, alors $||Dh(x)|| \lesssim \text{diam}(h(B))$. On peut borner explicitement le rapport des deux membres en fonction des dimensions et des constantes de courbure.

Rappelons aussi qu'une fonction sous-harmonique f définie sur un ouvert connexe satisfait le principe du maximum: si f atteint son supremum, alors f est constante.

3.1.3. Mesures harmoniques. — Soit $B \subset X$ un ouvert borné à bord lisse. Tout point x de B définit une mesure σ_x^B sur ∂B caractérisée par la propriété suivante : quelle que soit $f: \overline{B} \to \mathbb{R}$ continue et harmonique sur B, on a

(3.2)
$$f(x) = \int_{\partial B} f \, d\sigma_x^B.$$

La mesure σ_x^B peut être vue comme la mesure de sortie (de B) du mouvement brownien issu de x. Une autre façon de le dire est que l'espérance d'une fonction harmonique, en un point soumis à un mouvement brownien, reste constante au cours du temps. En analyse complexe, on appelle aussi σ_x^B le noyau de Poisson.

La mesure σ_x^B est intimement liée à la fonction de Green

$$G_x^B: B \setminus \{x\} \to \mathbb{R}^+.$$

Par définition, G_x^B est la solution, au sens des distributions, de l'équation $-\Delta G_x^B = \delta_x$ (mesure de Dirac en x), sous la contrainte $G_x^B|_{\partial B} = 0$. La fonction G_x^B possède en x une singularité en $r^{-(\dim X - 2)}$ (ou en $\log \frac{1}{r}$ si $\dim X = 2$), où r désigne le rayon mesuré depuis x. Si $B \subset B'$, alors $G_x^B \leq G_x^{B'}$ sur $B \setminus \{x\}$. Le lien avec la mesure harmonique σ_x^B est l'identité suivante :

(3.3)
$$\frac{\mathrm{d}\sigma_x^B}{\mathrm{d}\lambda_{\partial B}}(y) = \frac{\partial G_x^B(y)}{\partial \hat{n}}$$

pour tout $y \in \partial B$, où \hat{n} désigne la normale rentrante en y, et $d\lambda_{\partial B}$ est la mesure de Lebesgue induite par la métrique riemannienne de X sur l'hypersurface ∂B . L'identité (3.3) s'obtient à partir de (3.2) et de la deuxième identité de Green, ou « intégration par parties »

$$\int_{B} (\varphi \Delta \psi - \psi \Delta \varphi) = \int_{\partial B} \left(\psi \frac{\partial \varphi}{\partial \hat{n}} - \varphi \frac{\partial \psi}{\partial \hat{n}} \right) d\lambda_{\partial B}$$

en faisant $\varphi = f$ (fonction test harmonique) et $\psi = G_x^B$.

Pour X un espace symétrique et B une boule de centre x, la mesure σ_x^B coïncide avec la mesure visuelle en x. En courbure variable, cette propriété d'isotropie reste vraie en un sens grossier : dans $[\mathbf{BH17c}]$, Benoist et Hulin montrent le résultat de comparaison suivant.

Théorème 3.6. — Soient 0 < a < b et $k \ge 2$. Il existe $\nu > 0$ tel que pour toute variété de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincée X de dimension k, pour toute boule B de centre $x \in X$ et tout $\theta \in [0, \frac{\pi}{2}]$,

$$\theta^{1/\nu} \lesssim \sigma_x^B(C^\theta \cap \partial B) \lesssim \theta^{\nu}$$

où C^{θ} désigne n'importe quel cône de sommet x et d'ouverture θ .

La preuve consiste essentiellement à donner de bonnes estimations de la fonction de Green G_x^B près de ∂B , en la bornant de part et d'autre par des « barrières » sous-harmoniques et super-harmoniques bien choisies. Nous en donnerons une idée plus précise dans la partie 7.

Pour la preuve du théorème 1.1, n'importe quelles bornes > 0 sur $\sigma_x^B(C^\theta \cap \partial B)$ (continues, nulles en $\theta = 0$) feraient l'affaire, du moment qu'elles ne dépendent que de θ et pas du rayon de B. Notons que la troisième mesure portée par ∂B , celle de Lebesgue, peut en courbure

variable être très différente de la mesure harmonique σ_x^B et de la mesure visuelle, lorsque la boule B est grande.

Dans [KL90], Kifer et Ledrappier avaient donné des estimations du même type que le théorème 3.6 pour les mesures harmonique et visuelle à l'infini. Malgré ces bornes, ces deux mesures à l'infini sont en général singulières l'une par rapport à l'autre, et même étrangères : c'est par exemple ce qui se produit si X est le revêtement universel d'une surface compacte à courbure strictement négative non constante.

3.2. Géométrie hyperbolique. — Toute variété de Hadamard pincée X est un espace Gromov-hyperbolique : cela signifie qu'il existe $\delta > 0$ (dépendant des constantes de courbure) tel que pour tout triangle ABC de X, le δ -voisinage de l'union des segments AB et AC contienne le segment BC. Voici quelques propriétés de géométrie hyperbolique que nous utiliserons.



Fait 3.7. — Soit X un espace Gromov-hyperbolique.

- i. Tout triplet de points (A, B, C) de X admet un centroïde $\Omega = \mathcal{O}(A, B, C)$, i.e. un point situé à distance bornée de chacun des trois côtés. On a $d(A, B) = d(A, \Omega) + d(\Omega, B) + O(1)$.
- ii. Ce centroïde est unique à perturbation finie près, i.e. deux fonctions centroïdes $\mathcal{O}, \mathcal{O}': X^3 \to X$ restent à distance bornée l'une de l'autre.
- iii. Tout plongement quasi-isométrique $f: X \to Y$ entre espaces Gromov-hyperboliques respecte les centroïdes : $d_Y(f(\mathcal{O}(A, B, C)), \mathcal{O}(f(A), f(B), f(C)))$ est borné indépendamment de $A, B, C \in X$.
- iv. Si, dans la suite, X est une variété de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincée où 0 < a < b, alors ${}_A \measuredangle_B^C \lesssim \mathrm{e}^{-a \, d(A,\Omega)}$, où $\Omega := \mathcal{O}(A,B,C)$.
- v. En outre $e^{-bd(A,\Omega)} \lesssim {}_{A} \measuredangle_{B}^{C}$, du moment que $d(A,B) d(A,\Omega) \gg 1$ et $d(A,C) d(A,\Omega) \gg 1$.
- vi. Si $d(o,x) = d(o,x') =: R \ge 1$ et $d(x,x') =: r \le 1$, alors $re^{-bR} \lesssim {}_{o} \measuredangle_{x}^{x'} \lesssim re^{-aR}$. Ainsi, par exemple, le périmètre d'un disque croît exponentiellement avec son rayon.

vii. Si $\Gamma \subset X$ est convexe, alors la projection orthogonale $\pi : X \to \Gamma$ est 1-lipschitzienne, et pour tous $x, x' \in X$ tels que $d(x, x') \leq 1$, on a $d(\pi(x), \pi(x')) \lesssim e^{-a d(x, \Gamma)}$.

L'argument d'unicité du théorème 1.1 fera aussi appel aux estimations CAT (Cartan-Alexandrov-Toponogov, dont l'intÃlressante histoire est retracÂle dans [**PZ11**]) : rappelons qu'une variété de Hadamard X est $(-b^2, -a^2)$ -pincée si, et seulement si, pour tout triangle ABC de X, et pour tous points $P \in [AB]$ et $Q \in [AC]$,

$$(3.4) d_{\mathbb{H}^{2}_{b}}(P^{b}, Q^{b}) \leq d_{X}(P, Q) \leq d_{\mathbb{H}^{2}_{a}}(P^{a}, Q^{a})$$

où \mathbb{H}^2_{κ} est un plan de courbure constante $-\kappa^2$ et le triangle $A^{\kappa}B^{\kappa}C^{\kappa}$ de \mathbb{H}^2_{κ} a les mêmes longueurs de côtés que ABC, avec $P^{\kappa} \in [A^{\kappa}B^{\kappa}]$, $Q^{\kappa} \in [A^{\kappa}C^{\kappa}]$ vérifiant $d(P^{\kappa}, A^{\kappa}) = d(P, A)$ et $d(Q^{\kappa}, A^{\kappa}) = d(Q, A)$.

Pour finir, les opérations de barycentre se comportent bien en courbure négative. Par exemple, le plongement faible f du théorème 1.1 est à distance bornée d'un lissage par convolution \tilde{f} , lipschitzien, avec $\Delta \tilde{f}$ borné. On ne peut pas toujours garantir que \tilde{f} soit encore un plongement faible, mais c'est un plongement q.i. si f en est un.

4. Géométrie asymptotique des plongements faibles

Dans cette partie, qui peut être ignorée si l'on souhaite seulement établir le corollaire 1.2 sur les plongements q.i., nous montrons que pour un plongement faible entre variétés de Hadamard pincées, les distances croissent « essentiellement » linéairement, en un sens statistique qui sera rendu précis à la proposition 4.3.

Définition 4.1. — Soit $\psi: \mathbb{R}^{>0} \to \mathbb{R}^{>0}$ continue, croissante. On dira qu'une application $f: X \to Y$ entre espaces de Hadamard satisfait \mathscr{C}_{ψ} si pour tout $\alpha > 0$, tout entier n > 0 et tout $(x, y) \in X \times Y$, l'ensemble

$$\{\xi \in \mathbb{S}_x \mid d_Y(y, f(\xi_n)) \le \alpha n\}$$
 (cf notations (3.1))

est contenu dans une union d'au plus $\approx e^{\psi(\alpha)n}$ boules de taille $\approx e^{-an}$, où $-a^2 < 0$ est une borne supérieure de courbure de X. Les constantes implicites sont supposées indépendantes de α , n, x et y.

Toutes les applications ψ intervenant dans cet exposé seront linéaires.

Proposition 4.2. — Tout plongement δ -faible $f: X \to Y$ entre variétés de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincées satisfait \mathscr{C}_{ψ} pour $\psi(\alpha) = b(\ell - 1)\alpha$.

Démonstration. — Rappelons $\ell := \dim Y$. La boule $\mathbb{B}_Y(y, \alpha n)$ est couverte par $\approx_{\delta} e^{b(\ell-1)\alpha n}$ boules de taille $\delta \approx 1$ (fait 3.7.vi), dont chacune par plongement faible a une f-préimage de diamètre $\leq 1/\delta \approx 1$. Intersectée avec $\partial \mathbb{B}_X(x,n)$, cette préimage est de diamètre apparent $\lesssim e^{-an}$, vue depuis x (fait 3.7.vi).

Notons que la propriété \mathscr{C}_{ψ} , au contraire de celle d'être un plongement faible, est préservée par les perturbations bornées (toujours parce qu'une boule unité de X, vue à distance n, est de diamètre apparent $\lesssim e^{-an}$).

4.1. Mesure harmonique des ensembles exceptionnels. — Soient X, Y des variétés de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincées. Soit $f: X \to Y$ une application c-lipschitzienne vérifiant \mathscr{C}_{ψ} pour ψ linéaire, et soit $\nu > 0$ assez petit pour vérifier le théorème 3.6 sur les mesures harmonique et visuelle. Soient $\alpha > \beta > 0$ tels que

(4.1)
$$\nu' := \frac{\psi(\alpha)}{a} < \nu \quad \text{et} \quad \nu'' := \frac{\psi(\beta \frac{\alpha + c}{\alpha - \beta})}{a} < \nu.$$

Pour $x \in X$ et $\xi \in \mathbb{S}_x$, soient pour tout $N \geq 0$ les ensembles exceptionnels

(4.2)
$$A_{x,\alpha}(N) := \{ \eta \in \mathbb{S}_x \mid \exists n \ge N, d(f(x), f(\eta_n)) \le \alpha n \};$$

 $Z_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N) := \{ \eta \in \mathbb{S}_x \mid \exists n, m \ge N, d(f(\eta_m), f(\xi_n)) \le \beta(n+m) \}.$

Pour r>0, soit enfin σ_r la mesure de probabilité sur \mathbb{S}_x qui tire en arrière la mesure harmonique $\sigma_x^{\mathbb{B}(x,r)}$ par l'homéomorphisme $\exp_x(r(\cdot)): \xi \mapsto \xi_r$. Selon le théorème 3.6, toute ε -boule B de \mathbb{S}_x vérifie, quel que soit r>0,

(4.3)
$$\sigma_r(B) \lesssim \varepsilon^{\nu}$$
.

Proposition 4.3. — Avec les notations et hypothèses ci-dessus, pour tout $x \in X$, tous $N, r \in \mathbb{N}$ et $\xi \in \mathbb{S}_x \setminus A_{x,\alpha}(N)$, on a

(i)
$$\sigma_r(A_{x,\alpha}(N)) \lesssim_{\nu,\alpha} e^{-a(\nu-\nu')N};$$

(ii) $\sigma_r(Z_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N)) \lesssim_{\nu,\alpha,\beta} e^{-a(\nu-\nu'')N}.$

 $D\'{e}monstration$. — (Note : dans ce qui suit, les constantes implicites des notations \approx , \lesssim pourront dépendre de ν, ψ, α, β , qui ont été choisis en fonction des bornes de courbure a, b, des dimensions k, ℓ de X, Y, et des constantes c, δ de Lipschitz et de plongement faible pour $f: X \to Y$.)

Pour (i), partitionnons $A_{x,\alpha}(N)$ selon la valeur de la variable muette n de (4.2). Par la condition \mathscr{C}_{ψ} et par (4.3), on a

(4.4)
$$\sigma_r(A_{x,\alpha}(N)) \lesssim \sum_{n > N} e^{\psi(\alpha)n} (e^{-an})^{\nu} \approx e^{-a(\nu - \nu')N}$$

où le dernier membre s'obtient en estimant la somme d'une série géométrique par un multiple de son plus gros terme (procédé qui resservira dans les sommes ci-après). Pour (ii), on a

$$Z_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N) \subset \bigcup_{m>N} \bigcup_{n>N} \{ \eta \in \mathbb{S}_x \mid d(f(\eta_m), f(\xi_n)) \le \beta(n+m) \}.$$

Or à m fixé, comme f est c-lipschitzienne et $\xi \notin A_{x,\alpha}(N)$, le terme de l'union est vide sauf si $\alpha n - cm \leq \beta(n+m)$. Cette inégalité équivaut à $\frac{n+m}{m} \leq \frac{\alpha+c}{\alpha-\beta}$. On a donc

$$\sigma_{r}(Z_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N)) \leq \sum_{\substack{m,n \geq N \\ \frac{n+m}{m} \leq \frac{\alpha+c}{\alpha-\beta}}} \sigma_{r}\left(\{\eta \in \mathbb{S}_{x} \mid d(f(\eta_{m}), f(\xi_{n})) \leq (\beta \frac{n+m}{m})m\}\right)$$

$$\lesssim \sum_{m \geq N} \sum_{\substack{n \geq N \\ \frac{n+m}{m} \leq \frac{\alpha+c}{\alpha-\beta}}} e^{\psi(\beta \frac{n+m}{m})m} (e^{-am})^{\nu} \quad \text{comme en } (4.4)$$

$$\approx \sum_{m \geq N} e^{\psi(\beta \frac{\alpha+c}{\alpha-\beta})m} (e^{-am})^{\nu} \approx e^{-a(\nu-\nu'')N}.$$

- Remarque 4.4. a. Les ensembles (4.2) sont une approximation par excès, de « granularité » N, des directions asymptotiquement exceptionnelles (dans lesquelles f ne s'échappe pas linéairement). La proposition 4.3 dit que cette approximation est petite pour la mesure harmonique σ_r , indépendamment du rayon r.
- b. Quitte à prendre ν arbitrairement petit, la preuve de (i) ci-dessus peut se lire comme montrant que $f(\xi_N)$ s'éloigne à vitesse linéaire dans Y pour tout ξ de \mathbb{S}_x , hors d'un ensemble de dimension de Hausdorff 0. Pour un tel ξ , comme f est lipschitzienne, on peut (fait 3.7.vi) définir une limite $\partial f(\xi_\infty) \in \partial_\infty Y$. Quant à (ii), nous verrons dans le lemme ci-après que $\eta \notin Z_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N)$ entraîne une minoration de l'angle $f(x) \not\subset \partial_{f(\xi_\infty)}^{f(\eta_\infty)}$: dans la même limite $\nu \to 0$, (ii) dit donc que les fibres de l'application ∂f sont elles aussi de dimension de Hausdorff 0.
- c. Nous n'utiliserons pas ces énoncés aux limites. À titre de comparaison néanmoins, pour f un plongement q.i., l'application de bord ∂f est définie sur tout $\partial_{\infty} X$, et injective (quasi-symétrique).

4.2. Longs triangles et angles minorés. — Voici un lemme général.

Lemme 4.5. — Soient $(y_n)_{n\geq 0}$ et $(z_m)_{m\geq 0}$ deux suites dans une variété de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincée Y, telles que $y_0 = z_0$, que $d(y_n, y_{n+1})$ et $d(z_m, z_{m+1})$ soient majorées par une constante c, et que pour tous $n, m \geq N$ on ait $d(y_n, z_m) \geq \beta(n+m)$, où $\beta > 0$ et $N \in \mathbb{N}$ sont constantes. Alors pour tous $n, m \geq N$ assez grands on a $y_0 \angle z_m^{-1} \geq e^{-bcN}$.

Démonstration. — Comme les suites (y_n) et (z_m) s'échappent à l'infini, il suffit de montrer que le centroïde Ω de (y_0,y_n,z_m) est à distance $\leq cN+O(1)$ de y_0 (fait 3.7.v). De façon équivalente, montrons que pour tout rayon géodésique Γ issu de y_0 , en notant $\pi:Y\to \Gamma$ la projection orthogonale, l'un des points $\pi(y_n), \pi(z_m)$ est à distance $\leq cN+O(1)$ de y_0 . Pour n=m=N, les deux ont lieu. Notons en général $I_{\hat{n}}=\pi([y_{\hat{n}},y_{\hat{n}+1}])$ et $J_{\hat{m}}=\pi([z_{\hat{m}},z_{\hat{m}+1}])$. Pour tous $\hat{n},\hat{m}\geq N$, si $I_{\hat{n}}\cap J_{\hat{m}}\neq\varnothing$, alors $d(y_{\hat{n}},\Gamma)\geq\beta\hat{n}-O(1)$ ou $d(z_{\hat{m}},\Gamma)\geq\beta\hat{m}-O(1)$, par la minoration de $d(y_{\hat{n}},z_{\hat{m}})$. Le fait 3.7.vii donne alors $|I_{\hat{n}}|\lesssim \mathrm{e}^{-a\beta\hat{n}}$ ou $|J_{\hat{m}}|\lesssim \mathrm{e}^{-a\beta\hat{m}}$. Soient $I'_{\hat{n}}$ et $J'_{\hat{m}}$ deux intervalles de Γ tels que $|I'_{\hat{n}}|=\Lambda\mathrm{e}^{-a\beta\hat{n}}$ et $|J'_{\hat{m}}|=\Lambda\mathrm{e}^{-a\beta\hat{m}}$, centrés aux mêmes points que $I_{\hat{n}}$ et $J_{\hat{m}}$ pour tous $\hat{n},\hat{m}\geq N$, si bien que assez grand, on a $(I_{\hat{n}}\cap J_{\hat{m}})\subset (I'_{\hat{n}}\cup J'_{\hat{m}})$ pour tous $\hat{n},\hat{m}\geq N$, si bien que

$$[\pi(y_N), \pi(y_n)] \cap [\pi(z_N), \pi(z_m)] \subset \Big(\bigcup_{N \le \hat{n} < n} I_{\hat{n}}\Big) \cap \Big(\bigcup_{N \le \hat{m} < m} J_{\hat{m}}\Big)$$
$$\subset \bigcup_{\hat{m}, \hat{n} \ge N} (I_{\hat{n}} \cap J_{\hat{m}}) \subset \bigcup_{\hat{m}, \hat{n} \ge N} (I'_{\hat{n}} \cup J'_{\hat{m}}) = \Big(\bigcup_{\hat{n} \ge N} I'_{\hat{n}}\Big) \cup \Big(\bigcup_{\hat{m} \ge N} J'_{\hat{m}}\Big).$$

La longueur de cette dernière union est bornée en fonction de β et Λ . \square Sous les hypothèses de la proposition 4.3, on a donc :

Corollaire 4.6. — Pour tout $x \in X$, tout $N \in \mathbb{N}$, tout $\xi \in \mathbb{S}_x \setminus A_{x,\alpha}(N)$ et tout $\eta \in \mathbb{S}_x \setminus (A_{x,\alpha}(N) \cup Z_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N))$, on a $\lim_{m,n \geq N} f(x) \angle f(\xi_n) \gtrsim e^{-bcN}$. \square

5. Existence

Cette partie est le cœur de la preuve du théorème 1.1. Nous montrerons en fait le résultat suivant.

Théorème 5.1. — Soit $f: X \to Y$ une application lisse lipschitzienne entre variétés de Hadamard pincées, vérifiant \mathcal{C}_{ψ} (définition 4.1) pour $\psi: \mathbb{R}^{>0} \to \mathbb{R}^{>0}$ linéaire. Alors il existe $h: X \to Y$ harmonique, à distance bornée de f.

La partie « existence » du théorème 1.1 découle de la proposition 4.2 et de ce résultat, appliqué à un lissage lipschitzien d'un plongement faible $X \to Y$, comme on l'a vu à la fin de la partie 3.

Pour tout R > 0, soient $\mathscr{B}_R := \mathbb{B}_X(o, R)$ et $h_R : \mathscr{B}_R \to Y$ le prolongement harmonique de $f|_{\partial \mathscr{B}_R}$. Soit aussi $\rho_R := \max_{x \in \mathscr{B}_R} d(f(x), h_R(x))$, atteint en un point $x_R \in \mathscr{B}_R$.

Lemme 5.2. On a
$$\overline{\lim}_{R\to+\infty} \rho_R < +\infty$$
.

Le lemme 5.2 entraîne le théorème 5.1. En effet, il dit que les fonctions harmoniques $h_R: \mathcal{B}_R \to Y$ restent à distance bornée de $f|_{\mathcal{B}_R}$ quand R tend vers $+\infty$. Par le lemme 3.5, les dérivées premières des h_R restent bornées également, donc par le théorème d'Ascoli une sous-suite $(h_{R_n})_{n\in\mathbb{N}}$ converge uniformément sur tout compact. On peut montrer que les dérivées secondes convergent également (c'est une conséquence des estimations a priori, ou estimations de Schauder pour les équations différentielles elliptiques), de sorte que la limite h est harmonique — et, par construction, à distance bornée de f.

Démonstration du lemme 5.2. — Supposons que $\overline{\lim}_{R\to+\infty} \rho_R = +\infty$ et cherchons une contradiction. Soient N_R et r_R tels que

$$(5.1) 1 \ll N_R \ll r_R \ll \log \rho_R.$$

La stratégie consiste à montrer qu'une proportion non nulle de la sphère $\partial \mathbb{B}_X(x_R, r_R)$ est envoyée par f dans une région proche, vue depuis $f(x_R)$, de la direction où se trouve $h_R(x_R)$; et que sous la condition \mathscr{C}_{ψ} cela est incompatible avec la minoration d'angles du corollaire 4.6 (ou, a fortiori, avec la borne inférieure de (1.1) si f est un plongement q.i.).

Plus précisément, on trouvera $z, z' \in \partial \mathbb{B}_X(x_R, r_R)$ tels que

$$\log \frac{1}{f(x_R) \angle_{h_R(x_R)}^{f(\star)}} \gtrsim r_R \text{ pour } \star \in \{z, z'\} \text{ mais } \log \frac{1}{f(x_R) \angle_{f(z)}^{f(z')}} \lesssim N_R$$

d'où $f(x_R) \angle f(z) + f(x_R) \angle f(z') + f(x_R) \angle f(z') = f(x_R) \angle f(z') =$

Estimations de bord. — Le résultat préliminaire suivant dit que la distance de x_R au bord $\partial \mathcal{B}_R$ du domaine est $\gtrsim \rho_R$:

Lemme 5.3. — Il existe L > 0 tel que pour tout R > 0 et tout $x \in \mathscr{B}_R$, $d_Y(f(x), h_R(x)) \leq L d_X(x, \partial \mathscr{B}_R)$.

Démonstration. — Soit $y \in Y$ un point de la demi-droite $[h_R(x), f(x))$, très loin au delà de f(x) et de tout $f(\mathcal{B}_R)$. Choisissons une grande constante L et soit

$$\varphi(z) := \underbrace{d(y, h_R(z))}_{\varphi_1(z)} - \underbrace{d(y, f(z))}_{\varphi_2(z)} + \underbrace{L(d(o, z) - R)}_{\varphi_3(z)}.$$

On a $\varphi(\partial \mathcal{B}_R) = 0$ et il s'agit de montrer que $\varphi(x) \leq 0$. Il suffit donc de montrer que φ est sous-harmonique $(\Delta \varphi \geq 0)$ sur \mathcal{B}_R .

La fonction φ_1 est sous-harmonique par le lemme 3.3, car h est harmonique. La fonction φ_2 est de laplacien borné, par régularité de f sur \mathscr{B}_R et de $d(y,\cdot)$ sur $f(\mathscr{B}_R)$. Comme le laplacien de $d(o,\cdot)$ est minoré par la constante de pincement a>0 de X (lemme 3.2), il suffit de choisir L assez grand pour que $\Delta \varphi \geq 0$.

Notons désormais (h, ρ, x, r, N) pour $(h_R, \rho_R, x_R, r_R, N_R)$: ainsi ρ est simplement une (très) grande distance, égale à d(f(x), h(x)). On rappelle $1 \ll N \ll r \ll \log \rho$. Soit $B_r := \mathbb{B}_X(x, r)$. Comme $\rho > Lr$, le lemme 5.3 implique $B_r \subset \mathcal{B}_R$, i.e. que h est bien définie sur B_r . On définit $c \geq \text{Lip } f$ (soumise à (1.1) si f est un plongement q.i.), et l'exposant $\nu > 0$ comme dans le théorème 3.6.

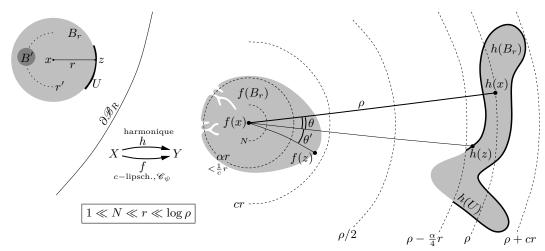


FIGURE 1. Estimation de $f(x) \angle_{h(x)}^{f(z)} \le \theta + \theta'$. Les cercles pointillés concentriques indiquent la distance à f(x).

Estimations intérieures. — Montrons maintenant que ρ ne saurait être arbitrairement grand, en nous rapportant à la figure 1. La fonction

$$\begin{array}{ccc}
B_r & \longrightarrow & \mathbb{R}^+ \\
\rho_h : & z & \longmapsto & d_Y(f(x), h(z))
\end{array}$$

est sous-harmonique, par le lemme 3.3. Elle satisfait $\rho_h(x) = \rho$. Par maximalité de ρ , tout point de $h(B_r)$ se trouve à distance $\leq \rho$ d'un point de $f(B_r) \subset \mathbb{B}_Y(f(x), cr)$: donc $\rho_h \leq \rho + cr$ par l'inégalité triangulaire.

• Par ailleurs on a $\rho_h(B_r) \ge \rho/2$: en effet, s'il en allait autrement, comme par le lemme 3.5 l'application h est $O(\rho)$ -lipschitzienne sur B_r , la fonction ρ_h resterait $\le 3\rho/4$ sur une boule $B' \subset B_r$ de rayon ≈ 1 . Étant centrée en un point à distance $r' \le r$ de x, la boule B' occupe un angle d'ordre au moins e^{-br} dans la sphère visuelle de x (fait 3.7.vi). Cela représente une portion d'ordre au moins $e^{-b'r}$ de $\partial B_{r'}$ pour la mesure harmonique, par le théorème 3.6 (tout $b' > b/\nu$ convient dès que r est assez grand). On a alors par sous-harmonicité de ρ_h

$$\rho = \rho_h(x) \le \int_{\partial B_{r'}} \rho_h \, d\sigma_x^{B_{r'}} \le (\rho + cr) + e^{-b'r} (-\rho/4)$$

d'où $\rho \leq 4cre^{b'r}$, qui est exclu puisque $r \ll \log \rho$.

• Par conséquent, pour tout $z \in \partial B_r$,

(5.2)
$$\theta := {}_{f(x)} \angle_{h(x)}^{h(z)} \le e^{-\frac{a}{4}\rho} ;$$

en effet, l'image par h du segment [xz], étant extérieure à la boule $\mathbb{B}_Y(f(x), \rho/2)$, est au moins aussi longue que sa projection sur cette boule, qui par le fait 3.7.vi serait de longueur $\gtrsim e^{\frac{a}{4}\rho} \gg \rho r$ si (5.2) n'avait pas lieu. Or $h|_{B_r}$ est $O(\rho)$ -lipschitzienne par le lemme 3.5; c'est donc exclu.

• En plus de c, ν , définissons encore $0 < \beta < \alpha < \frac{1}{c}$ et $\nu', \nu'' \in]0, \nu[$ comme en (4.1)-(4.2). Montrons qu'alors

$$\theta' := f(x) \angle_{h(z)}^{f(z)} \lesssim e^{-a\frac{\alpha}{4}r}$$
 pour tout $z \in U \setminus \mathcal{A}_N$, où

$$U := \{ z \in \partial B_r \mid \rho_h(z) \ge \rho - \frac{\alpha}{4}r \}$$

$$\mathcal{A}_N := \exp_r(rA_{x,\alpha}(N)) \subset \partial B_r$$

(pour f un plongement q.i., prendre $A_N = \emptyset$ et ignorer β, ν', ν'').

On a $d(f(x), f(z)) \ge \alpha r$ pour un tel z, par définition de \mathcal{A}_N et α . Par le fait 3.7.iv, il suffit de montrer que le centroïde Ω de f(x), h(z), f(z)

vérifie $\Lambda := d(\Omega, f(x)) \geq \frac{\alpha}{4}r + O(1)$. S'il en allait autrement, on aurait $d(h(z), f(z)) \ge d(h(z), \Omega) + d(\Omega, f(z)) - O(1)$ (fait 3.7.i) $\geq \rho_h(z) + d(f(x), f(z)) - 2\Lambda - O(1) \geq \rho + \frac{\alpha}{4}r - O(1)$

qui est exclu pour $r \gg 1$, par maximalité de ρ . • Ainsi $f(x) \angle f^{(z)}_{h(x)} \leq \theta + \theta' \lesssim e^{-a\frac{\alpha}{4}r}$ pour tout $z \in U \setminus \mathcal{A}_N$. Mais la proportion u de ∂B_r occupée par U, pour la mesure harmonique $\mathrm{d}\sigma_r^{B_r}$, est minorée indépendamment de ρ : en effet, par sous-harmonicité de ρ_h

$$\rho = \rho_h(x) \le \int_{\partial B_n} \rho_h \, d\sigma_x^{B_r} \le (1 - u)(\rho - \frac{\alpha}{4}r) + u(\rho + cr)$$

d'où $u = \sigma_x^{B_r}(U) \ge (1 + 4c/\alpha)^{-1} \approx 1$. Or par la proposition 4.3, on a $\sigma_x^{B_r}(\mathcal{A}_N) \lesssim \mathrm{e}^{-a(\nu-\nu')N} \ll 1$, si bien que $U \setminus \mathcal{A}_N \neq \varnothing$.

- Soit donc $z \in U \setminus \mathcal{A}_N$. Pour obtenir une absurdité, il suffit de trouver $z' \in U \setminus \mathcal{A}_N$ tel que $f(x) \angle f(z') = e^{-a\frac{\alpha}{4}r}$.
- Si f est un plongement (c, C)-quasi-isométrique (1.1), par le fait 3.7.iviii-v il suffit qu'on ait $_x \angle_z^{z'} \gtrsim 1$. Un tel $z' \in U$ existe par le théorème 3.6, puisque $u = \sigma_x^{B_r}(U) \gtrsim 1$: cela montre le corollaire 1.2.
- Plus généralement, soient $\xi \in \mathbb{S}_x$ tel que $z = \xi_r$, et

$$\mathcal{Z}_N := \exp_x(rZ_{x,\alpha,\beta}^{\xi}(N)) \subset \partial B_r.$$

Par la proposition 4.3, on a $\sigma_x^{B_r}(\mathcal{Z}_N) \lesssim e^{-a(\nu-\nu'')N} \ll 1$: prenons donc $z' \in U \setminus (\mathcal{A}_N \cup \mathcal{Z}_N)$. Le corollaire 4.6 donne $f(x) \angle f(z') \gtrsim e^{-bcN} \gg e^{-a\frac{\alpha}{4}r}$, puisque $N \ll r$. Le lemme 5.2 est démontré, ainsi que le théorème 5.1. \square

Remarque sur la preuve. — Des conditions $N \ll r \ll \log \rho$, la preuve ci-dessus n'a réellement utilisé que $\frac{\log \rho}{r} > \frac{b}{\nu}$ et $\frac{r}{N} > 4\frac{bc}{a\alpha}$ (avec marges uniformes). Un suivi méticuleux des nombreuses constantes multiplicatives permettrait aussi de borner le plus petit $N \gg 1$ pour lequel la contradiction apparaît, donc de borner explicitement la distance ρ de f à sa régularisée harmonique h.

6. Unicité

L'unicité dans le théorème 1.1 procède d'un argument qui remonte à [LT98] et [LW98]. Il occupe près de la moitié de la longueur de [BH17b] (hors résultats sur les plongements faibles ou \mathscr{C}_{ψ}); cette technicité est due à des questions d'extraction de limites géométriques qui s'évanouissent en grande partie quand X et Y sont des espaces homogènes. Soient $h_0, h_1: X \to Y$ deux applications harmoniques, lipschitziennes et \mathscr{C}_{ψ} (plongements q.i. par exemple) entre variétés de Hadamard pincées, telles que $\varphi(x) := d(h_0(x), h_1(x))$ vérifie $\delta := \sup_X \varphi < \infty$. Supposons, par l'absurde, que $h_0 \neq h_1$, i.e. que $\delta > 0$.

Interpolations partielles. — Rappelons que toute application harmonique minimise localement l'énergie L^2 , et que cette fonctionnelle énergie est une fonction convexe pour l'interpolation géodésique entre applications (par convexité de la fonction distance). Cette convexité de la fonctionnelle permettrait de montrer l'unicité si h_0, h_1 étaient égales hors d'un compact. Comme ce n'est pas le cas, nous utiliserons une forme d'interpolation partielle.

Supposons tout d'abord que φ atteigne son extremum δ . La fonction φ , en tant que composée de $(h_0, h_1) : X \to Y \times Y$ (harmonique) et de $d_Y : Y \times Y \to \mathbb{R}^+$ (convexe), est sous-harmonique par le lemme 3.3. Le principe du maximum dit alors que φ est constante : $\varphi \equiv \delta$.

Pour tout $t \in [0,1]$, soit $h_t(x)$ le point du segment géodésique $[h_0(x), h_1(x)]$ situé à distance $t\delta$ de $h_0(x)$. Soit $(x, V) \in T(X)$: la convexité de la fonction distance entraı̂ne que

$$\Phi_t^V := \|\mathrm{d} h_t(V)\|^2$$
 est une fonction convexe de $t \in [0,1]$.

L'unicité dans le théorème 1.1 découle du raffinement suivant :

Proposition 6.1. — Φ_t^V est une fonction affine $de \ t \in [0,1]$.

En effet, en courbure strictement négative, un tel comportement n'est possible que si h_0 et h_1 sont à valeurs dans une même droite (et égales à une translation de la droite près, puisque $\varphi \equiv \delta$). Cela est impossible quand h_0, h_1 sont des plongements q.i. (ou sont à distance bornée de plongements faibles, cf remarque 4.4.b) de la variété de Hadamard X, dont la dimension est $k \geq 2$.

Preuve de la proposition 6.1. — Soit $\eta: X \to [0,1]$ une fonction lisse, à support compact contenant x. Pour $0 < \varepsilon < 1/2$, considérons les interpolations partielles (figure 2) :

$$f_{\varepsilon}(x) := h_{\varepsilon\eta(x)}(x)$$
 et $g_{\varepsilon}(x) := h_{1-\varepsilon\eta(x)}(x)$.

La différenciation donne

$$df_{\varepsilon}(V) = dh_{\varepsilon\eta(x)}(V) + \varepsilon d\eta(V) \frac{\partial h_{t}(x)}{\partial t} \Big|_{t=\varepsilon\eta(x)}$$
$$dg_{\varepsilon}(V) = dh_{1-\varepsilon\eta(x)}(V) - \varepsilon d\eta(V) \frac{\partial h_{t}(x)}{\partial t} \Big|_{t=1-\varepsilon\eta(x)}.$$

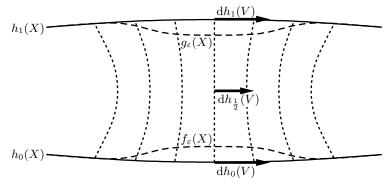


FIGURE 2. Interpolation locale en courbure négative : sauf cas dégénérés, $t\mapsto \Phi^V_t=\|\mathrm{d}h_t(V)\|^2$ est strictement convexe.

Or la propriété $\varphi \equiv \delta$ (dans un voisinage de x) entraı̂ne que le produit scalaire de $\mathrm{d}h_t(V)$ et $\frac{\partial h_t(x)}{\partial t}$ est indépendant de t. On obtient donc

$$\|df_{\varepsilon}(V)\|^{2} + \|dg_{\varepsilon}(V)\|^{2} = \Phi_{\varepsilon\eta(x)}^{V} + \Phi_{1-\varepsilon\eta(x)}^{V} + 2\varepsilon^{2} \|d\eta(V)\|^{2} \delta^{2}$$

$$\leq \Phi_{0}^{V} + \Phi_{1}^{V} - 2\varepsilon\eta(x) \left(\underbrace{\Phi_{0}^{V} + \Phi_{1}^{V} - 2\Phi_{1/2}^{V}}_{=:\Psi^{V}>0}\right) + O(\varepsilon^{2})$$

par convexité de Φ . Il suffit de montrer que le terme noté Ψ^V est nul : supposons $\Psi^V > 0$. Cette inégalité reste vraie pour de petites perturbations de (x, V). Or l'énergie E(h) d'une fonction h sur le support \mathcal{U} de η est l'intégrale de $\|\mathrm{d}h(V)\|^2$ sur le fibré unitaire tangent de \mathcal{U} . Intégrée, l'inégalité précédente donne donc (en prenant ε assez petit pour pouvoir négliger le terme quadratique)

$$E(f_{\varepsilon}) + E(g_{\varepsilon}) \le E(h_0) + E(h_1).$$

Comme h_0 et h_1 minimisent localement l'énergie, il y a égalité et finalement $\Psi^V \equiv 0$.

Limites géométriques. — Dans le cas où la fonction φ n'atteindrait pas son supremum δ , la stratégie est de se ramener au cas précédent par un argument de limites géométriques. Soit $(x_n)_{n\in\mathbb{N}}$ une suite de X telle que $d(h_0(x_n), h_1(x_n)) \xrightarrow[n\to\infty]{} \delta$. Plaçons les points base de X, Y en

 x_n et $y_n := h_0(x_n)$. On peut extraire de la suite d'espaces métriques pointés (X, x_n) une limite géométrique (X^{∞}, x^{∞}) , au sens de Gromov-Hausdorff, qui est encore un espace métrique pointé propre (i.e. dont les boules fermées sont compactes). Cet argument d'extraction, très général et dû à Cheeger-Gromov, repose uniquement sur la propriété suivante (conséquence ici des bornes inférieures de courbure) : pour tous $R, \varepsilon > 0$ il existe N tel que pour tout n, la boule $\mathbb{B}_X(x_n, R)$ soit recouverte par au plus N boules de rayon ε .

On peut de même extraire une limite (Y^{∞}, y^{∞}) . Comme h_0 est lipschitzienne, on peut encore extraire une application limite $h_0^{\infty}: (X^{\infty}, x^{\infty}) \to (Y^{\infty}, y^{\infty})$ de même constante de Lipschitz que h_0 , ainsi qu'une autre application $h_1^{\infty}: X^{\infty} \to Y^{\infty}$ à distance $\leq \delta$ de la première. Par construction, $d(h_0^{\infty}(x^{\infty}), h_1^{\infty}(x^{\infty})) = \delta$. Il reste donc uniquement à s'assurer que X^{∞}, Y^{∞} sont bien des variétés de Hadamard pincées, et que $h_0^{\infty}, h_1^{\infty}$ sont bien harmoniques.

L'outil principal est l'existence d'un système de *cartes* uniformément régulières de X et Y, dans lesquelles les tenseurs métriques et les applications h_0, h_1 admettent aussi des expressions uniformément régulières. Plus exactement, le pincement de la courbure assure pour tout $0 < \alpha < 1$ l'existence d'un atlas de X tel que :

- (i) les cartes sont des boules de rayons uniformes;
- (ii) les changements de cartes sont des fonctions de classe $C^{2,\alpha}$;
- (iii) les tenseurs métriques sont des fonctions de classe $\mathcal{C}^{1,\alpha}$;
- (iv) les symboles de Christoffel sont de classe $\mathcal{C}^{0,\alpha}$ (i.e. α -höldériens);
- (v) toutes les normes $\mathcal{C}^{i,\alpha}$ qui précèdent sont uniformément bornées. De telles cartes, sous une hypothèse de lissité \mathcal{C}^{∞} (non uniforme) de X

De telles cartes, sous une hypothèse de lissité \mathcal{C}^{∞} (non uniforme) de X qu'on peut probablement affaiblir, sont construites dans [J84, Pe94] (en prenant pour fonctions coordonnées des fonctions harmoniques).

Les bornes (v) assurent une propriété d'équicontinuité : une sous-suite d'atlas converge vers un atlas de X^{∞} ayant les mêmes propriétés de régularité. La même chose vaut pour Y^{∞} .

Comme on l'a observé à la partie 3.1.1, la régularité (ii-iii) est suffisante pour donner un sens à la notion d'application harmonique $X^{\infty} \to Y^{\infty}$. Les applications lipschitziennes et harmoniques $h_0, h_1 : X \to Y$ sont soumises à des *estimations a priori* (ou estimations de Schauder, déjà rencontrées plus haut, pour les équations différentielles elliptiques) qui montrent qu'elles sont *uniformément* $\mathcal{C}^{2,\alpha}$. Par uniformité, h_0^{∞} et h_1^{∞} héritent de la même régularité, et sont encore harmoniques.

La régularité (iii) du tenseur métrique est en revanche insuffisante (de justesse) pour appliquer la définition différentielle de la courbure sectionnelle à la limite. Cependant, les inégalités (3.4) de pincement CAT- $(-b^2, -a^2)$ auxquelles sont soumis les espaces X, Y sont héritées par les limites X^{∞}, Y^{∞} . La borne inférieure $-b^2$ assure notamment l'unicité des géodésiques. Cela s'avère suffisant pour faire fonctionner l'argument d'interpolation partielle comme dans le cas lisse.

7. Estimation des mesures harmoniques

Résumons ici pour finir la preuve du théorème 3.6, tirée de [BH17c]. Nous utiliserons l'inégalité de Harnack [LW02] :

Proposition 7.1. — Soit $\varepsilon > 0$ et soit X une variété de Hadamard à courbure $\geq -b^2$. Il existe H > 0 tel que toute fonction harmonique h > 0 définie dans un ε -voisinage d'un segment [x, x'] de X vérifie

$$e^{-Hd(x,x')} \le \frac{h(x')}{h(x)} \le e^{Hd(x,x')}.$$

Un autre ingrédient essentiel est la barrière d'Anderson-Schoen [AS85], sorte de variante du lemme 3.4.(i) :

Proposition 7.2. — Sur une variété de Hadamard X pincée, il existe $\delta > 0$ tel que pour tout rayon géodésique [xy) de X, il existe une fonction super-harmonique $u_{[xy)} > 0$ sur X vérifiant

- (i) $u_{[xy)}(z) \ge 1$ quand $_x \measuredangle_y^z \le \frac{\pi}{2}$;
- (ii) $u_{[xy)}(z) \lesssim e^{-\delta d(x,z)} \text{ quand } x \measuredangle_y^z = \pi.$

Une inégalité d'Ancona [Anc87], valable sur les variétés de Hadamard pincées, dit qu'étant donnés deux rayons 0 < r < r', une fonction de Green définie sur (au moins) un r'-voisinage de son pôle x est $\approx_{r,r'} 1$ à distance r de x. On utilisera aussi les propriétés suivantes, qui en sont une conséquence. Rappelons que G_x^B désigne la fonction de Green de pôle x définie sur un domaine B, et \hat{n} la normale rentrante en un point de ∂B .

Proposition 7.3. — Soient 0 < a < b, soit X une variété de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincée et soit $\varepsilon > 0$. Pour toute boule $B \subset X$ de rayon R > 1 et tous $(x, \xi) \in B \times \partial B$,

(i) si
$$d(x,\xi) \ge \varepsilon$$
 alors $\frac{\partial G_x^B}{\partial \hat{n}}(\xi) \lesssim_{\varepsilon} 1$;

(ii) si
$$d(x,\xi) \leq \frac{1}{\varepsilon}$$
 et $d(x,\partial B) \geq \varepsilon$ alors $\frac{\partial G_x^B}{\partial \hat{n}}(\xi) \gtrsim_{\varepsilon} 1$.

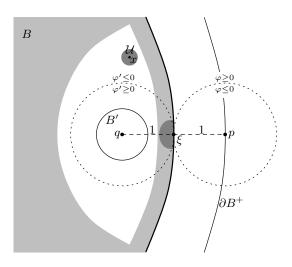


Figure 3. Illustration de la proposition 7.3

Démonstration. — Choisissons $\lambda > 0$, grand au sens du lemme 3.4.(ii) : pour tout $p \in X$, la fonction $e^{-\lambda d(p,\cdot)}$ est sous-harmonique hors de $\mathbb{B}(p,\frac{1}{2})$. On a $\lambda \approx 1$. Soit B^{\pm} la boule concentrique à B, de rayon $R \pm 1$.

Pour (i), soit $p \in \partial B^+$ tel que $d(p,\xi) = 1$. Il suffit de montrer que près de ξ on a $G_x^B \lesssim_{\varepsilon} \varphi := \mathrm{e}^{-\lambda} - \mathrm{e}^{-\lambda d(p,\cdot)}$ (qui s'annule en ξ). Par les estimations d'Ancona, $G_x^{B^+} \lesssim_{\varepsilon} 1$ sur le bord de $\mathcal{U} := \mathbb{B}(x,\frac{\varepsilon}{2})$; a fortiori $G_x^B \lesssim_{\varepsilon} 1$ sur $\partial \mathcal{U} \cap B$. Donc $G_x^B \lesssim_{\varepsilon} \varphi$ sur $\partial \mathcal{U} \cap B$. On a aussi $0 = G_x^B \leq \varphi$ sur ∂B . Comme $B \setminus \mathcal{U}$ est inclus dans la région $X \setminus \mathbb{B}(p,\frac{1}{2})$ où φ est super-harmonique, on a $G_x^B \lesssim_{\varepsilon} \varphi$ sur $B \setminus \mathcal{U}$.

Pour (ii), soit $q \in \partial B^-$ tel que $d(q,\xi) = 1$. Il suffit de montrer que près de ξ on a $G_x^B \gtrsim_{\varepsilon} \varphi' := \mathrm{e}^{-\lambda d(q,\cdot)} - \mathrm{e}^{-\lambda}$ (qui s'annule en ξ). Par les estimations d'Ancona, $G_x^B \gtrsim_{\varepsilon} 1$ à distance $\frac{\varepsilon}{2}$ de x, donc quitte à appliquer l'inégalité de Harnack sur un segment de longueur $\lesssim_{\varepsilon} 1$, on a encore $G_x^B \gtrsim_{\varepsilon} 1$ sur $\partial B'$, où $B' := \mathbb{B}(q, \frac{1}{2})$. Donc $G_x^B \gtrsim_{\varepsilon} \varphi'$ sur $\partial B'$. On a aussi $0 = G_x^B \geq \varphi'$ sur ∂B . Comme φ' est sous-harmonique sur $B \setminus B'$, on a $G_x^B \gtrsim_{\varepsilon} \varphi'$ sur $B \setminus B'$.

Soient à présent $B := \mathbb{B}_X(x,R)$ et $\xi \in \partial B$, et $C^{\theta}_{[x\xi)}$ un cône visuel de sommet x, d'axe $[x\xi)$ et d'angle θ . On notera parfois $C^{\theta} := C^{\theta}_{[x\xi)}$.

Rappelons que par (3.2)-(3.3), pour tout $x' \in B$, la mesure harmonique $\sigma_{x'}^B$ sur ∂B vérifie

(7.1)
$$\sigma_{x'}^{B}(C^{\theta} \cap \partial B) = h_{R}^{\theta}(x') = \int_{C^{\theta} \cap \partial B} \frac{\partial G_{x'}^{B}}{\partial \hat{n}}(\xi) \,d\xi$$

où $h_R^{\theta}: B \to [0,1]$ est la fonction harmonique qui coïncide sur ∂B avec la fonction caractéristique de C^{θ} , et où l'intégration se fait par rapport à la mesure de Lebesgue (k-1)-dimensionnelle de ∂B . Le théorème 3.6 découle de l'égalité de gauche et de l'encadrement suivant.

Proposition 7.4. — Soient 0 < a < b et X une variété de Hadamard $(-b^2, -a^2)$ -pincée de dimension k. Soit H une constante de Harnack donnée par la proposition 7.1 pour $\varepsilon = 1$, et soit δ donné par la proposition 7.2. On peut supposer $\frac{\delta}{b} \leq k - 1 \leq \frac{H}{a}$. Alors pour tout cône C^{θ} de sommet $x \in X$ et d'ouverture θ , et tout R > 0,

$$\theta^{H/a} \lesssim h_R^{\theta}(x) \lesssim \theta^{\delta/b}$$
.

Démonstration. — Si R est borné, l'égalité de droite de (7.1) et la proposition 7.3 disent que $h_R^{\theta}(x)$ est de l'ordre de la mesure de Lebesgue de C^{θ} dans ∂B , et les estimations trigonométriques (fait 3.7.vi) montrent que celle-ci est de l'ordre de θ^{k-1} : en d'autres termes, la densité relative des mesures visuelle et harmonique sur ∂B est contrôlée, et $h_R^{\theta}(x) \approx_R \theta^{k-1}$. On suppose donc désormais $R \gg 1$.

Pour θ pas trop petit (en fonction de R), la stratégie est d'estimer $h_R^{\theta}(x)$ par les propositions 7.1 et 7.2. Pour θ plus petit, on affinera en estimant d'abord, comme ci-dessus, les valeurs de h_R^{θ} à distance ≈ 1 de ξ , au moyen de (7.1) et de la proposition 7.3.

Majoration de $h_R^{\theta}(x)$. — À distance R, l'écartement atteint par les rayons de C^{θ} est $\lesssim \theta e^{bR}$. Si ce nombre est ≥ 1 , soit $R' \leq R$ tel que $\theta e^{bR'} = 1$: il existe un point $x' \in [x\xi)$ à distance R' - O(1) de x tel que $C_{[x\xi)}^{\theta} \cap \partial B \subset C_{[x'\xi)}^{\pi/2} \cap \partial B$ (figure 4.i). La barrière super-harmonique $u_{[x'\xi)} \geq h_R^{\theta}$ donne

$$h_R^{\theta}(x) \le u_{[x'\xi)}(x) \lesssim e^{-\delta R'} = \theta^{\delta/b}$$

Si au contraire $\theta e^{bR} \leq 1$, il existe $x' \in [x\xi)$ à distance ≈ 1 de ξ tel que la boule $B' := \mathbb{B}(\xi, d(\xi, x'))$ contienne $C^{\theta} \cap \partial B$ (figure 4.ii). On peut en outre supposer que $\partial B'$ reste à distance $\gtrsim 1$ de $C^{\theta} \cap \partial B$, dont la mesure de Lebesgue est notée s. On a alors $h_R^{\theta} \lesssim s$ sur $B \cap \partial B'$, par (7.1) et la

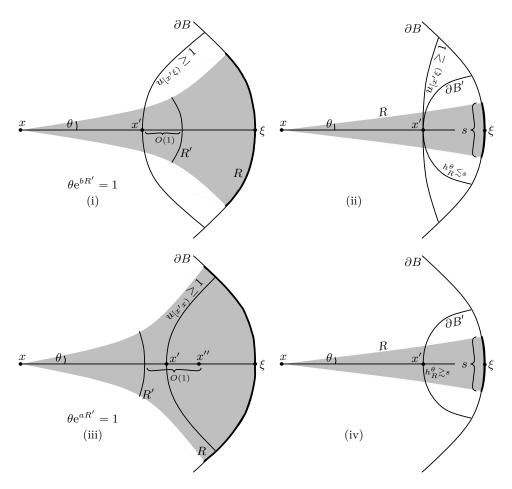


FIGURE 4. Majorations (i–ii) et minorations (iii–iv) de $h^{\theta}_R(x)$. Le cône $C^{\theta}=C^{\theta}_{[x\xi)}$ est grisé.

proposition 7.3.(i). Ainsi, par super-harmonicité, $h_R^{\theta} \lesssim s.u_{[x'\xi)}$ sur $B \setminus B'$. Comme $s \lesssim (\theta \mathrm{e}^{bR})^{k-1}$ par les estimations trigonométriques, il vient

$$h_R^{\theta}(x) \lesssim s.u_{[x'\xi)}(x) \lesssim (\theta e^{bR})^{k-1} e^{-\delta R} = \theta^{k-1} (e^{bR})^{k-1-\frac{\delta}{b}} \leq \theta^{\delta/b}$$

en utilisant $\frac{\delta}{b} \le k - 1$ et $e^{bR} \le \frac{1}{\theta}$ pour la dernière inégalité.

Minoration de $h_R^{\theta}(x)$. — Soit R'>0 tel que $\theta e^{aR'}=1$, et supposons d'abord que $R'\leq R-L$, où $L\approx 1$ est un nombre assez grand que nous allons déterminer. À distance R', l'écartement atteint par les rayons de C^{θ} est $\gtrsim \theta e^{aR'}=1$.

Si la marge L est assez grande, on peut trouver $x' \in [x\xi) \cap B$ à distance R' + O(1) de x tel que $C_{[x'\xi)}^{\pi/2} \subset C_{[x\xi)}^{\theta}$ (figure 4.iii). Pour tout $x'' \in [x', \xi)$, la barrière sous-harmonique $1 - u_{[x'x)} \leq h_R^{\theta}$ donne

$$h_R^{\theta}(x'') \ge 1 - u_{[x'x)}(x'').$$

Rappelons que $u_{[x'x)}(x'') \lesssim e^{-\delta d(x',x'')}$. Si la marge L est assez grande, on peut donc prendre $d(x',x'') \approx 1$ assez grand pour que $u_{[x'x)}(x'') \leq \frac{1}{2}$. Alors l'inégalité ci-dessus donne $h_R^{\theta}(x'') \gtrsim 1$, et l'inégalité de Harnack appliquée au segment [x,x''], de longueur R'+O(1), donne

$$h_R^{\theta}(x) \gtrsim e^{-HR'} h_R^{\theta}(x'') \gtrsim e^{-HR'} = \theta^{H/a}.$$

Si au contraire $R' \geq R - L$, i.e. $\theta e^{aR} \leq e^{aL} \approx 1$, soit $x' \in [x\xi)$ tel que $d(x',\xi) = 1$ (figure 4.iv). La boule $B' := \mathbb{B}_X(\xi,1)$ contient une boule de rayon $\approx \theta e^{aR}$ de ∂B , contenue dans C^{θ} , de mesure de Lebesgue $s \gtrsim (\theta e^{aR})^{k-1}$. Or $h_R^{\theta}(x') \gtrsim s$, par (7.1) et la proposition 7.3.(ii). L'inégalité de Harnack appliquée au segment [xx'], de longueur R-1, donne

$$h_R^{\theta}(x) \gtrsim e^{-HR} h_R^{\theta}(x') \gtrsim e^{-HR} (\theta e^{aR})^{k-1} = \theta^{k-1} (e^{-aR})^{\frac{H}{a} - (k-1)} \gtrsim \theta^{H/a}$$
 en utilisant $\frac{H}{a} \geq k - 1$ et $e^{-aR} \gtrsim \theta$ pour la dernière inégalité. \square

Remerciements

Je remercie Y. Benoist, M. Bourdon, D. Hulin, F. Ledrappier ainsi qu'une incarnation de N. Bourbaki pour leurs précieuses explications et leurs commentaires sur ce texte.

Références

- [Anc87] A. Ancona, Negatively curved manifolds, elliptic operators, and the Martin boundary, Ann. of Math. 125 (1987), 495-536.
- [And84] M. Anderson, The Dirichlet problem at infinity for manifolds of negative curvature, J. Diff. Geom. 18 (1983), 701-721.
- [AS85] M. Anderson, R. Schoen, Positive harmonic functions on complete manifolds of negative curvature, Ann. of Math. 121 (1985), 429-461.
- [BH17a] Y. Benoist, D. Hulin, Quasiisometric harmonic maps between rank one symmetric spaces, Ann. of Math. 185 (2017), 895-917.

- [BH17b] Y. Benoist, D. Hulin, *Harmonic quasi-isometric maps II : negati-vely curved manifolds*, prépublication, arXiv :1702.04369. (à paraître dans Journal Eur. Math. Society).
- [BH17c] Y. Benoist, D. Hulin, *Harmonic measures on negatively curved manifolds*, prépublication, www.math.u-psud.fr/ benoist/prepubli/17harmonic3.pdf (à paraître aux Annales de l'institut Fourier).
- [BS00] M. Bonk, O. Schramm, Embeddings of Gromov hyperbolic spaces, Geom. & Funct. Anal. 10 (2000), 266-306.
- [C80] S. Cheng, Liouville theorem for harmonic maps, in Geometry of the Laplace operator, Amer. Math. Soc. (1980), 147-151.
- [ES64] J. Eells, J.H. Sampson, Harmonic mappings of Riemannian manifolds, Amer. J. Math. 86 (1964), 109-160.
- [EF97] A. ESKIN, B. FARB, Quasi-flats and rigidity in higher rank symmetric spaces, J. Amer. Math. Soc. 10 (1997), 653-692.
- [FOR00] F. FARRELL, P. ONTANEDA, M. RAGHUNATHAN, Non-univalent harmonic maps homotopic to diffeomorphisms, J. Diff. Geom. **54** (2000), 227-253.
- [Gr87] M. Gromov, Hyperbolic groups, dans Essays in group theory, MSRI Publ., vol. 8, Springer, New York, 1987.
- [G17] O. GUICHARD, Groupes convexes-cocompacts en rang supérieur, d'après Labourie, Kapovich, Leeb, Porti,... Séminaire Bourbaki 1138 (octobre 2017).
- [HK98] J. Heinonen, P. Koskela, Quasiconformal maps in metric spaces with controlled geometry, Acta Math. 181 (1998), 1-61.
- [J84] J. Jost, Harmonic mappings between Riemannian manifolds, Proc. Centre Math. Analysis, Australian Nat. Univ., 1984.
- [KL97] B. KLEINER, B. LEEB, Rigidity of quasi-isometries for symmetric spaces and Euclidean buildings, Publ. Math. IHÉS 86 (1997), 115-197.
- [KLP14] M. KAPOVICH, B. LEEB, J. PORTI, A Morse Lemma for quasigeodesics in symmetric spaces and euclidean buildings, prépublication, arXiv:1411.4176
- [KL90] Y. KIFER, F. LEDRAPPIER, Hausdorff dimension of harmonic measures on negatively curved manifolds, Trans. Amer. Math. Soc. **318**-2 (1990), 685-704.
- [KS93] N.J. KOREVAAR, R.M. SCHOEN, Sobolev spaces and harmonic maps for metric space targets, Comm. Anal. Geom. 1.3-4 (1993), 561-659.

- [LM18] M. Lemm, V. Markovic, Heat flows on hyperbolic spaces, J. Differential Geom. 108-3 (2018), 495-529.
- [LT98] P. Li, L.-F. Tam, Uniqueness and regularity of proper harmonic maps II, Indiana Univ. Math. J. 42 (1993), 591-635.
- [LW98] P. Li, J. Wang, Harmonic rough isometries into Hadamard space, Asian J. Math. 2 (1998), 419-442.
- [LW02] P. Li, J. Wang, Complete manifolds with positive spectrum II, J. Diff. Geom. **62** (2002), 143-162.
- [M15] V. Markovic, Harmonic maps between 3-dimensional hyperbolic spaces, Invent. Math. 199 (2015), 921-951.
- [M17] V. Markovic, Harmonic maps and the Schoen conjecture, J. Amer. Math. Soc. **30** (2017), 799-817.
- [M21] H. M. MORSE, A fundamental class of geodesics on any closed surface of genus greater than one, Trans. Amer. Math. Soc. **26** (1924), 25-60.
- [M73] G. Mostow, Strong rigidity of locally symmetric spaces, Ann. Math. Stud. Vol. 78, Princeton Univ. Press, 1973.
- [PZ11] V. Pambuccian, T. Zamfirescu, Paolo Pizzetti: The forgotten originator of triangle comparison geometry, Historia Mathematica 38 (2011), 415-422.
- [PS17] P. Pankka, J. Souto, Harmonic extensions of quasiregular maps, prépublication arXiv :1711.08287 [math.DG]
- [P89] P. Pansu, Métriques de Carnot-Carathéodory et quasiisométries des espaces symétriques de rang un, Ann. of Math. 129 (1989), 1-60.
- [Pa96] F. Paulin, Un groupe hyperbolique est déterminé par son bord, J. London Math. Soc. **54** (1996), 50-74.
- [Pe94] P. Petersen, Convergence theorems in Riemannian geometry, Math. Sci. Res. Inst. Publ. 30 (Cambr. Univ. Press 1994), 167-202.
- [Sc93] R. Schoen, The role of harmonic maps in rigidity and deformation problems, in Complex geometry (Dekker 1993), 179-200.
- [SW18] H. SIDLER, S. WENGER, Harmonic quasi-isometric maps into Gromov hyperbolic CAT(0)-spaces, prépublication arXiv :1804.06286 [math.DG]
- [Su84] D. Sullivan, The Dirichlet problem at infinity for a negatively curved manifold, J. Diff. Geom. 18 (1983), 723-732.
- [T85] P. Tukia, Quasi-conformal extension of quasi-symmetric mappings compatible with a Möbius group, Acta Math. **154** (1985), 153-193.

Juin 2018

François GUÉRITAUD, CNRS & Université de Lille, Laboratoire Paul Painlevé, 59655 Villeneuve d'Ascq Cedex, France E-mail: Francois.Gueritaud@univ-lille.fr