

Régularité des applications faiblement harmoniques entre une surface et une sphère

Frédéric HELEIN

Résumé — On démontre que toute application faiblement harmonique définie sur une surface, d'énergie finie et à valeurs dans une sphère de dimension quelconque est harmonique régulière.

Regularity of weakly harmonic maps between a surface and a n -sphere

Abstract — We show that any weakly harmonic map with finite energy which is defined on a surface into a sphere of arbitrary dimension is smooth harmonic.

Abridged English Version — Let (\mathcal{M}, g) be a Riemannian surface with or without boundary, let n be a positive integer and let S^n be the Euclidean sphere of dimension n . We consider a map u in $H^1(\mathcal{M}, S^n) = \{u \in H^1(\mathcal{M}, \mathbb{R}^{n+1}) \mid u(x) \in S^n \text{ for a.e. } x \text{ in } \mathcal{M}\}$ which is weakly harmonic. This means that in local isothermal coordinates on (\mathcal{M}, g) u verifies the following vectorial equation in the distribution sense:

$$(1) \quad \Delta u + u \mid \nabla u \mid^2 = 0.$$

The aim of this Note is to prove the following:

THEOREM. — Any weakly harmonic map u in $H^1(\mathcal{M}, S^n)$ is smooth harmonic inside \mathcal{M} .

Remarks. — (a) Regularity results under some further hypotheses (see [1] to [4]) and removability of singularities (see [5]) were already known. (b) Regularity theorems in some analogous critical situations are proved in [6], [7] and [8].

Proof. — Because of the invariance of (1) under isothermal change of charts, it suffices to consider the case of a map u with finite energy which is defined on the ball B_2 of center 0 and of radius 2 in \mathbb{R}^2 , which takes values in S^n and which verifies (1) in the distribution sense.

NOTATIONS. — For r in $]0, 2]$, B_r is the open ball of center 0 and of radius r in \mathbb{R}^2 . \mathcal{A} is the set of $(n+1) \times (n+1)$ antisymmetric matrices. For any open subset Ω of \mathbb{R}^2 if $V(\Omega, \mathcal{A})$ is some Sobolev space of maps defined on Ω and which takes values in \mathcal{A} [for instance $L^p(\Omega, \mathcal{A})$, $H^1(\Omega, \mathcal{A})$, ...] we note for $k=0, 1, 2$, $\Lambda^k V(\Omega, \mathcal{A})$ the set of differential k -forms on Ω whose coefficients are in $V(\Omega, \mathcal{A})$. The exterior differential acting on the differential k -forms is denoted by d , $\delta = *d*$ is the exterior codifferential.

We define a in $\Lambda^1 L^2(B_2, \mathcal{A})$ by

$$(2) \quad a = (a_\alpha^\beta)_{\alpha\beta} \quad \text{with} \quad a_\alpha^\beta = u^\alpha du^\beta - u^\beta du^\alpha,$$

and the operator T_r from $H^{-1}(B_r)$ into $H^1(B_r)$ which associates to each g in $H^{-1}(B_r)$ the unique solution of

$$\begin{cases} \Delta v = g & \text{on } B_r \\ v = 0 & \text{on } \partial B_r. \end{cases}$$

We use the same notation T_r for the operator obtained by the action of T_r on the components of the elements of $\Lambda^k H^{-1}(B_r, \mathcal{A})$. We consider $f = T_2(da)$ in

Note présentée par Haïm BREZIS.

$\Lambda^2 H^1(B_r, \mathcal{A})$, and we have:

$$d\delta f = \Delta f = da \Leftrightarrow d(a - \delta f) = 0.$$

Hence there exists φ in $H^1(B_r, \mathcal{A})$ such that

$$(3) \quad d\varphi = a - \delta f.$$

Then remarking after [10], [11] and [12] that $\delta a = 0$, we get

$$(4) \quad \Delta\varphi = \delta d\varphi = \delta a - \delta^2 f = 0.$$

Since $T_2(da)$ is in $\Lambda^2 H^1(B_r, \mathcal{A})$ it is possible to choose r in $[1, 2[$ such that the trace of $T_2(da)$ on ∂B_r has its components in $H^1(\partial B_r)$ by using Fubini's theorem [we choose in the same time r such that $u|_{\partial B_r}$ belongs to $H^1(\partial B_r)$, which will be useful in the following]. Let h in $\Lambda^2 H^2(B_r, \mathcal{A})$ be the unique solution of

$$\begin{cases} \Delta h = 0 & \text{on } B_r \\ h = T_2(da) & \text{on } \partial B_r. \end{cases}$$

We can then write that on B_r , $f = T_2(da) = T_r(da) + h$. It follows from (3) that on B_r

$$(5) \quad a = \delta f + d\varphi = \delta T_r(da) + \delta h + d\varphi.$$

$\mathcal{R} = \delta h + d\varphi$ is in $\Lambda^1 H^1(B_r, \mathcal{A})$. We remark that for $\beta = 1, \dots, n+1$,

$$(6) \quad du^\beta = \sum_\alpha u^\alpha (u^\alpha du^\beta - u^\beta du^\alpha), \quad \text{or} \quad du = a \cdot u.$$

So (5) implies that

$$(7) \quad \Delta u = \delta du = \delta(a \cdot u) = \delta[\delta T_r(da) \cdot du + \mathcal{R} \cdot u].$$

Let us introduce the operator \mathcal{C} from $H^{-1}(B_r)$ into $H^1(B_r)$ which associates to g in $H^{-1}(B_r)$ the unique solution of

$$\begin{cases} \Delta v = g & \text{on } B_r \\ v = u & \text{on } \partial B_r. \end{cases}$$

Then from the choice of r , \mathcal{C} maps continuously $W^{1,p}(B_r)$ into $W^{1,p}(B_r)$ for $2 \leq p < +\infty$. We apply \mathcal{C} to (7) and find

$$(8) \quad u - \mathcal{C} \{ \delta [(\delta T_r(da)) \cdot u] \} = \mathcal{C} \{ \delta (\mathcal{R} \cdot u) \}.$$

We prove the regularity of u on B_r by using an argument inspired from J.-M. Coron [13], from H. Brezis and T. Kato [14] and from H. Brezis and E. H. Lieb [15]. We write $u = u_\varepsilon + v_\varepsilon$ with $u_\varepsilon \in C^\infty(\bar{B}_r, S^n)$ and $v_\varepsilon \in H^1(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ and $\|v_\varepsilon\|_{H^1} \leq \varepsilon$.

We split da by $da = da_\varepsilon + db_\varepsilon$ with

$$\begin{aligned} (da_\varepsilon)_\alpha^\beta &= du_\varepsilon^\alpha \wedge du^\beta + du^\alpha \wedge du_\varepsilon^\beta \\ (db_\varepsilon)_\alpha^\beta &= dv_\varepsilon^\alpha \wedge du^\beta + du^\alpha \wedge dv_\varepsilon^\beta. \end{aligned}$$

By replacing in (8) we find that u is a solution of

$$(10) \quad w - \mathcal{U}(w) = \mathcal{G},$$

where $\mathcal{G} = \mathcal{C} \{ \delta [(\mathcal{R} + \delta T_r(da_\varepsilon)) \cdot u] \}$ belongs to $W^{1,p}(B_r)$ for $2 \leq p < +\infty$, and

$$\mathcal{U}(w) = \mathcal{C} \{ \delta [(\delta T_r(dv_\varepsilon^\alpha \wedge dw^\beta + dw^\alpha \wedge dv_\varepsilon^\beta)) \cdot u] \}.$$

We conclude by proving that (10) has a solution in $W^{1,p}(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ for $2 < p < +\infty$, and that (10) has a unique solution in $H^1(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ for ε small enough, and hence that u is in $W^{1,p}(B_r, S^n)$. Regularity of u follows then from a bootstrap argument.

Q.E.D.

Soit (\mathcal{M}, g) une surface riemannienne avec ou sans bord, soit n un entier strictement positif et soit S^n la sphère euclidienne de dimension n . On considère une application u dans $H^1(\mathcal{M}, S^n) = \{u \in H^1(\mathcal{M}, \mathbb{R}^{n+1}) \mid u(x) \in S^n \text{ p. p.}\}$ qui soit faiblement harmonique. Ceci signifie que dans des coordonnées locales isothermes sur (\mathcal{M}, g) , u vérifie l'équation vectorielle suivante au sens des distributions :

$$(1) \quad \Delta u + u |\nabla u|^2 = 0.$$

L'objet de cette Note est de montrer l'assertion suivante :

THÉORÈME. — *Toute application u dans $H^1(\mathcal{M}, S^2)$ faiblement harmonique est harmonique régulière à l'intérieur de \mathcal{M} .*

Remarques. — (a) Sous certaines hypothèses supplémentaires, on connaissait des résultats de régularité : si u est minimisante (C. B. Jr Morrey [1]), si u est faiblement conforme (M. Grüter [2]), si la différentielle de Hopf $\omega = [|u_x|^2 - |u_y|^2 - 2i \langle u_x, u_y \rangle]$ de u est holomorphe (R. Schoen [3]), ou si u a son image contenue dans une boule géodésique convexe (S. Hildebrandt, H. Kaul et K.-J. Widman [4]). Enfin dans [5], J. Sacks et K. Uhlenbeck montrent que si une application d'énergie finie est harmonique régulière sur une surface sauf peut-être en des points isolés, alors cette application peut être prolongée de façon régulière et harmonique sur toute la surface. (b) Des théorèmes de régularité dans des situations critiques analogues ont été prouvés dans [6] par N. S. Trudinger (problème de Yamabe), dans [7] par H. Wente et [8] par E. Heinz (surfaces à courbure moyenne prescrite).

Preuve. — Soit m un point de la surface \mathcal{M} , nous allons montrer que u est régulière sur un voisinage de m . Tout d'abord nous utilisons une carte locale isotherme d'un voisinage de m pour nous ramener au cas d'une application d'énergie finie u définie sur B_2 , la boule de centre 0 et de rayon 2 dans \mathbb{R}^2 , à valeurs dans la sphère S^n et vérifiant l'équation (1) au sens des distributions.

NOTATIONS. — Pour r dans $]0, 2]$, B_r est la boule ouverte de centre 0 et de rayon r dans \mathbb{R}^2 . \mathcal{A} est l'ensemble des matrices antisymétriques $(n+1) \times (n+1)$. Pour tout ouvert Ω de \mathbb{R}^2 , si $V(\Omega, \mathcal{A})$ est un espace de Sobolev de fonctions définies sur Ω et à valeurs dans \mathcal{A} (par exemple $L^p(\Omega, \mathcal{A})$, $H^1(\Omega, \mathcal{A})$...) on note pour $k=0, 1, 2$, $\Lambda^k V(\Omega, \mathcal{A})$ l'ensemble des k -formes différentielles sur Ω dont les coefficients sont dans $V(\Omega, \mathcal{A})$. La différentielle extérieure agissant sur les k -formes différentielles est notée d , et $\delta = *d*$ est la codifférentielle extérieure.

Soit a dans $\Lambda^1 L^2(B_2, \mathcal{A})$ défini par

$$(2) \quad a = (a_\alpha^\beta)_{\alpha\beta} \quad \text{avec} \quad a_\alpha^\beta = u^\alpha du^\beta - u^\beta du^\alpha.$$

Remarquons que comme u est dans $H^1(B_2, S^n)$, on a $d(u^\alpha du^\beta - u^\beta du^\alpha) = 2 du^\alpha \wedge du^\beta$ mais que ceci ne serait pas vrai en général si on avait seulement u dans $W^{1,p}(B_2, S^n)$ avec $1 \leq p < 2$ (voir [9]). Pour tout r dans $]0, 2]$, nous introduisons l'opérateur T_r de $H^{-1}(B_r)$ vers $H^1(B_r)$ défini de la façon suivante : pour tout g dans $H^{-1}(B_r)$, $T_r(g)$ est l'unique solution du problème

$$\begin{cases} \Delta v = g & \text{sur } B_r \\ v = 0 & \text{sur } \partial B_r, \end{cases}$$

et on utilisera la même notation T_r pour l'opérateur obtenu par l'action de T_r sur les composantes des éléments de $\Lambda^k H^{-1}(B_r, \mathcal{A})$ vers $\Lambda^k H^1(B_r, \mathcal{A})$.

Considérons $f = T_2(da)$ appartenant à $\Lambda^2 H^1(B_r, \mathcal{A})$; on a au sens des distributions :

$$d\delta f = \Delta f = da \quad \Leftrightarrow \quad d(a - \delta f) = 0,$$

donc il existe φ dans $\Lambda^0 H^1(B_2, \mathcal{A})$ tel que

$$(3) \quad d\varphi = \alpha - \delta f.$$

Nous allons utiliser la caractérisation suivante des applications faiblement harmoniques à valeurs dans une sphère, déjà remarquée par Y. Chen [10], J. Keller, J. Rubinstein et P. Sternberg [11] et J. Shatah [12] : si u dans $H^1(B_2, S^n)$ est solution de (1), alors on a $\delta a = 0$ au sens des distributions. Donc (3) entraîne

$$(4) \quad \Delta\varphi = \delta d\varphi = \delta a - \delta^2 f = 0.$$

Comme $T_2(da)$ est dans $\Lambda^2 H^1(B_2, \mathcal{A})$, il est possible de choisir r dans $[1, 2[$ tel que la trace de $T_2(da)$ sur ∂B_r ait ses composantes dans $H^1(\partial B_r)$ en utilisant le théorème de Fubini [on choisit aussi r de façon à ce que la trace de u sur ∂B_r soit dans $H^1(\partial B_r)$ ce qui servira dans la suite]. Soit h dans $\Lambda^2 H^2(B_r, \mathcal{A})$ l'unique solution de

$$\begin{cases} \Delta h = 0 & \text{sur } B_r \\ h = T_2(da) & \text{sur } \partial B_r. \end{cases}$$

On peut alors écrire que sur B_r , $f = T_2(da) = T_r(da) + h$. De (3) on déduit que sur B_r

$$(5) \quad a = \delta f + d\varphi = \delta T_r(da) + \delta h + d\varphi.$$

φ est harmonique sur B_2 donc C^∞ sur \bar{B}_r , et h est dans $\Lambda^2 H^2(B_r, \mathcal{A})$, donc $\mathcal{R} = \delta h + d\varphi$ est dans $\Lambda^1 H^1(B_r, \mathcal{A})$. Remarquons maintenant que pour $\beta = 1, \dots, n+1$,

$$(6) \quad du^\beta = \sum_\alpha u^\alpha (u^\alpha du^\beta - u^\beta du^\alpha), \quad \text{soit } du = a \cdot u.$$

L'égalité (5) implique donc

$$(7) \quad \Delta u = \delta du = \delta(a \cdot u) = \delta[\delta T_r(da) \cdot u + \mathcal{R} \cdot u].$$

On introduit l'opérateur \mathcal{C} de $H^{-1}(B_r)$ vers $H^1(B_r)$ qui à g dans $H^{-1}(B_r)$ associe l'unique solution de

$$\begin{cases} \Delta v = g & \text{sur } B_r \\ v = u & \text{sur } \partial B_r. \end{cases}$$

On remarque que d'après le choix de r [tel que $u|_{\partial B_r}$ soit dans $H^1(\partial B_r, S^n)$] la restriction de \mathcal{C} à $W^{-1,p}(B_r)$ est continue de $W^{-1,p}(B_r)$ vers $W^{1,p}(B_r)$ pour $2 \leq p < +\infty$. Appliquons \mathcal{C} à (7); on trouve

$$(8) \quad u - \mathcal{C} \{ \delta [(\delta T_r(da)) \cdot u] \} = \mathcal{C} \{ \delta (\mathcal{R} \cdot u) \}.$$

Nous allons maintenant conclure à la régularité de u sur B_r en faisant appel à une méthode utilisée par J.-M. Coron [13] pour prouver la régularité des solutions faibles du problème des surfaces à courbure moyenne prescrite, inspirée de H. Brezis et T. Kato [14] et de H. Brezis et E. H. Lieb [15]. Il est toujours possible d'approcher u par des fonctions C^∞ sur \bar{B}_r , à valeurs dans \mathbb{R}^{n+1} . Soit ε un réel strictement positif, soit u_ε dans $C^\infty(\bar{B}_r, \mathbb{R}^{n+1})$ et soit v_ε dans $H^1(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ tels que $u = u_\varepsilon + v_\varepsilon$ et $\|v_\varepsilon\|_{H^1} \leq \varepsilon$. Nous décomposons alors da de la façon suivante : $da = da_\varepsilon + db_\varepsilon$ avec

$$(da_\varepsilon)_\alpha^\beta = du_\varepsilon^\alpha \wedge du^\beta + du^\alpha \wedge du_\varepsilon^\beta$$

et

$$(db_\varepsilon)_\alpha^\beta = dv_\varepsilon^\alpha \wedge du^\beta + du^\alpha \wedge dv_\varepsilon^\beta.$$

En remplaçant dans (8) on trouve :

$$(9) \quad u - \mathcal{C} \{ \delta [(\delta T_r(db_\varepsilon)) \cdot u] \} = \mathcal{C} \{ \delta [(\mathcal{R} + \delta T_r(da_\varepsilon)) \cdot u] \}.$$

Appelons \mathcal{G} le membre de droite de (9). Comme da_ε est dans $L^2(B_r)$, $T_r(da_\varepsilon)$ est dans $H^2(B_r)$ et $\mathcal{R} + \delta T_r(da_\varepsilon)$ est dans $H^1(B_r)$. Donc pour tout p dans $[2, +\infty[$, $\mathcal{R} + \delta T_r(da_\varepsilon)$ est dans $L^p(B_r)$; comme u est de norme 1, $\delta[(\mathcal{R} + \delta T_r(da_\varepsilon)) \cdot u]$ est dans $W^{-1,p}(B_r)$ et finalement \mathcal{G} est dans $W^{1,p}(B_r)$. L'équation (9) nous indique que u est solution de

$$(10) \quad w - \mathcal{U}(w) = \mathcal{G}, \quad w \in H^1(B_r),$$

avec $\mathcal{U}(w) = \mathcal{C} \{ \delta[(\delta T_r(dv_\varepsilon^\alpha \wedge dw^\beta + dw^\alpha \wedge dv_\varepsilon^\beta)) \cdot u] \}$. Nous allons montrer que pour tout p dans $[2, +\infty[$, (10) admet une solution dans $W^{1,p}(B_r)$ pour un ε suffisamment petit. Comme \mathcal{G} est dans $W^{1,p}(B_r)$ il suffit de montrer qu'il existe une constante $C(p)$ telle que \mathcal{U} soit un opérateur borné de $W^{1,p}(B_r)$ dans lui-même de norme inférieure à $C(p)\varepsilon$, et de choisir ε suffisamment petit de façon à ce que $\text{Id} - \mathcal{U}$ soit inversible dans $W^{1,p}(B_r)$. On peut écrire

$$\mathcal{U}(w) = \mathcal{C} \circ E \circ D \circ T_r \circ C \circ B \circ A(w)$$

avec

- A : $w \mapsto dw$ continu de $\Lambda^0 W^{1,p}(B_r, \mathcal{A})$ dans $\Lambda^1 L^p(B_r, \mathcal{A})$,
- B : $dw \mapsto (dv_\varepsilon^\alpha \wedge dw^\beta + dw^\alpha \wedge dv_\varepsilon^\beta)_{\alpha\beta}$ continu de $\Lambda^1 L^p(B_r, \mathcal{A})$ dans $\Lambda^2 L^q(B_r, \mathcal{A})$ avec $1/q = (1/p) + (1/2)$ en vertu de l'inégalité de Hölder,
- \mathcal{C} est l'injection de Sobolev de $\Lambda^2 L^q(B_r, \mathcal{A})$ dans $\Lambda^2 W^{-1,p}(B_r, \mathcal{A})$,
- T_r est continu de $\Lambda^2 W^{-1,p}(B_r, \mathcal{A})$ vers $\Lambda^2 W^{1,p}(B_r, \mathcal{A})$,
- D : $v \mapsto \delta v$ continu de $\Lambda^2 W^{1,p}(B_r, \mathcal{A})$ dans $\Lambda^1 L^p(B_r, \mathcal{A})$,
- E : $v \mapsto v \cdot u$ continu de $\Lambda^1 L^p(B_r, \mathcal{A})$ dans $\Lambda^1 L^p(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ car u est de norme 1,
- F : $v \mapsto \delta v$ continu de $\Lambda^1 L^p(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ dans $W^{-1,p}(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$,
- \mathcal{C} est continu de $W^{-1,p}(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ dans $W^{1,p}(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$.

Donc \mathcal{U} est continu de $W^{1,p}(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ dans lui-même et comme la norme de B est inférieure ou égale à 2ε , on peut conclure qu'il existe une constante $C(p)$ telle que la norme de \mathcal{U} dans $W^{1,p}(B_r)$ soit plus petite que $C(p)\varepsilon$.

Il nous reste maintenant à prouver que le problème (10) admet une unique solution dans $H^1(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ pour un ε suffisamment petit. D'après ce qui précède cela impliquera que u est dans tous les $W^{1,p}(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ pour $2 \leq p < +\infty$, et la régularité de u sur B_r s'ensuit par argument de bootstrap classique. Pour que (10) admette une unique solution il faut montrer que $\text{Id} - \mathcal{U}$ est inversible en tant qu'opérateur de $H^1(B_r, \mathbb{R}^{n+1})$ dans lui-même pour ε suffisamment petit. Il suffit donc de montrer qu'il existe une constante K positive telle que $\|\mathcal{U}\|_{H^1} \leq K\varepsilon$. Nous utilisons pour cela le lemme suivant dû à H. Wente (cf. [7] ou [16]).

LEMME. — *Il existe une constante strictement positive C_1 telle que si u, v sont dans $H^1(B_r, \mathbb{R})$ et si ψ dans $H^1(B_r, \mathbb{R})$ est l'unique solution de*

$$\begin{cases} \Delta \psi = u_x v_y - u_y v_x & \text{sur } B_r \\ \psi = 0 & \text{sur } \partial B_r, \end{cases}$$

alors $\|\nabla \psi\|_{L^2} \leq C_1 \|u\|_{H^1} \|v\|_{H^1}$.

Une application directe de ce lemme donne :

$$\|\delta T_r(dv_\varepsilon^\alpha \wedge dw^\beta + dw^\alpha \wedge dv_\varepsilon^\beta)\|_{L^2(B_r)} \leq 2C_1 \|v_\varepsilon\|_{H^1} \|w\|_{H^1}.$$

On conclut donc de la même façon que précédemment que $\|\mathcal{U}\|_{H^1} \leq K\varepsilon$.

C.Q.F.D.

L'auteur tient à exprimer sa reconnaissance à J.-M. Coron pour des discussions fort intéressantes.

Recherche financée par la D.R.E.T. et partiellement financée par le projet G.A.D.G.E.T. (Programme C.E.E. SCI-0105-C).

Note remise et acceptée le 4 mai 1990.

RÉFÉRENCES BIBLIOGRAPHIQUES

- [1] C. B. Jr MORREY, The problem of Plateau on a Riemannian manifold, *Ann. of Math.*, 49, 1948, p. 807-851. C. B. Jr MORREY, *Multiple integrals in the calculus of variations*, Grundlehren, 130, Springer, Berlin, 1966.
- [2] M. GRÜTTER, Regularity of weak H-surfaces, *J. Reine Angew. Math.*, 329, 1981, p. 1-15.
- [3] R. SCHOEN, Analytic aspects of the harmonic maps problem, *Math. Sci. Res. Inst. Publ.*, 2, Springer, Berlin, 1984, p. 321-358.
- [4] S. HILDEBRANDT, H. KAUL et K.-J. WIDMAN, An existence theorem for harmonic mappings of Riemannian manifolds, *Acta Math.*, 138, 1977, p. 1-16.
- [5] J. SACKS et K. UHLENBECK, The existence of minimal immersions of 2-spheres, *Ann. Math.*, 113, 1981, p. 1-24.
- [6] N. S. TRUDINGER, Remarks concerning the conformal deformation of Riemannian structures on compact manifolds, *Ann. Scue. Norm. Pisa*, III, 22, 1968, p. 265-274.
- [7] H. WENTE, An existence theorem for surfaces of constant mean curvature, *J. Math. Anal. Appl.*, 26, 1969, p. 318-344.
- [8] E. HEINZ, Ein Regularitätssatz für schwache Lösungen nichtlinearer elliptische Systeme, *Nachr. Akad. Wiss. Göttingen II. Math.-Phys. Kl.* 1, 1975, p. 1-13.
- [9] S. MÜLLER, $\text{Det} = \det - A$ remark on the distributional determinant, prépublication.
- [10] Y. CHEN, Weak solutions to the evolution problems of harmonic maps, *Math. Z.*
- [11] J. KELLER, J. RUBINSTEIN et P. STERNBERG, *Reaction-Diffusion processes and evolution to harmonic maps*, Prépublication.
- [12] J. SHATAH, Weak solutions and development of singularities of the SU(2) σ -model, *Comm. Pure Appl. Math.*, 41, 1988, p. 459-469.
- [13] J.-M. CORON, Communication privée.
- [14] H. BREZIS et T. KATO, Remarks on the Schrödinger Operator with Singular Complex Potentials, *J. Math. Pures et Appl.*, 58, 1979, p. 137-151.
- [15] H. BREZIS et E. H. LIEB, Minimum Action Solutions of Some Vector Field Equations, *Comm. Math. Phys.*, 96, 1984, p. 97-113.
- [16] H. BREZIS et J.-M. CORON, Multiple Solutions of H-Systems and Rellich's Conjecture, *Comm. Pure Appl. Math.*, 37, 1984, p. 149-187.

G.H.N., E.N.S.T.A. Centre de l'Yvette, chemin de la Hunière, 91120 Palaiseau.