

FORMULE DE GREEN LIÉE A L'ORDRE DE $H^1(\Omega)$,

APPLICATIONS AU PROBLÈME D'OBSTACLE.

par

Bernard HANOUZET et Jean-Luc JOLY

On se propose d'utiliser des méthodes d'ordre n ; toutes les fonctions qui interviennent sont donc supposées à valeurs réelles.

Soit Ω un ouvert borné très régulier de \mathbb{R}^n ; Γ désigne la frontière de Ω .

Soit

$$a(u,v) = \int_{\Omega} \left(\sum_{j=1}^n a_{ij} D_i u D_j v + \sum_{i=1}^n a_i D_i uv + a_0 uv \right) dx$$

une forme intégro-différentielle continue coercive sur $H^1(\Omega)$ et soit $L(x,D)$

l'opérateur différentiel elliptique associé :

$$L(x,D) = - \sum_{j=1}^n D_j a_{ij} D_i + \sum_{i=1}^n a_i D_i + a_0 I.$$

On donne $\psi \in H^1(\Omega)$ et on définit $\sigma(\psi)$ comme la solution de l'inéquation variationnelle (problème d'obstacle)

- (1) $\sigma(\psi) \in H^1(\Omega)$, $\sigma(\psi) \leq \psi$;
- (2) $\forall v \in H^1(\Omega)$, $v \leq \psi$, $a(\sigma(\psi), \sigma(\psi) - v) \leq 0$.

On se propose de montrer que σ vérifie les deux inégalités :

- (3) $0 \leq L\sigma \leq (L\psi) \wedge 0$
- (4) $0 \leq \frac{\partial \sigma}{\partial \nu_a} \leq \frac{\partial \psi}{\partial \nu_a} \wedge 0$

où $\frac{\partial}{\partial \nu_a}$ désigne la trace sur Γ de la dérivée conormale par rapport à a .

L'inégalité (3) apparait semble-t-il pour la première fois en théorie axiomatique du potentiel [6] et pour les potentiels newtoniens [5]. Elle est vérifiée ensuite indépendamment et par des méthodes différentes pour le cône des potentiels d'un espace de Dirichlet [1] et pour les solutions de certaines inéquations aux dérivées partielles [7], [9]. L'inégalité (4) est déjà indiquée dans [8]. La forme et la méthode de démonstration que nous donnons ici semblent nouvelles.

Une première difficulté est de donner un sens dans (4) à la trace sur Γ de la dérivée co-normale de σ . En utilisant la structure d'ordre de $H^1(\Omega)$, on obtient une formule de Green qui permet de définir cette trace et d'interpréter les problèmes unilatéraux tels que (1) (2) sans hypothèses de régularité sur ψ .

Les inégalités (3) (4) apparaissent comme une interprétation, via la formule de Green et un théorème de structure du dual d'ordre de $H^1(\Omega)$, du principe de la réduite dont on trouve dans [1] une démonstration dans le cadre des espaces de Dirichlet.

Nous donnons enfin une application des inégalités (3) (4) à l'obtention de la régularité pour la solution d'une inéquation quasi-variationnelle qui intervient dans des problèmes de contrôle impulsionnel [2].

Nous en restons ici à l'étude du problème de Neumann. La méthode et les résultats se généralisent au cas du problème mixte. Ces résultats sont résumés dans deux notes [3], [4] et sont l'objet de deux articles à paraître dans lesquels on trouvera le détail des démonstrations, d'autres applications, et une bibliographie plus complète.

I. FORMULE DE GREEN.

A la forme a on associe les deux opérateurs :

$$L : H^1(\Omega) \longrightarrow H^{-1}(\Omega), \quad A : H^1(\Omega) \longrightarrow (H^1(\Omega))'$$

qui sont définis respectivement par :

$$\forall u \in H^1(\Omega), \forall v \in H_0^1(\Omega), \langle Lu, v \rangle = a(u, v)$$

$$\forall u \in H^1(\Omega), \forall v \in H^1(\Omega), \langle\langle Au, v \rangle\rangle = a(u, v)$$

où \langle, \rangle et $\langle\langle, \rangle\rangle$ désignent la dualité entre $H^{-1}(\Omega)$ et $H_0^1(\Omega)$ d'une part, $(H^1(\Omega))'$ et $H^1(\Omega)$ d'autre part. Le problème est d'obtenir une formule de Green pour comparer " $Au - Lu$ " à la dérivée conormale de u . Désignons par ρ la transposée de l'injection de $H_0^1(\Omega)$ dans $H^1(\Omega)$. On a : $\rho Au = Lu$; on va donc comparer Au à ΠLu où Π est un prolongement convenable de Lu à $H^1(\Omega)$. On obtiendra :

$$\forall v \in H^1(\Omega), \langle\langle Au - \Pi Lu, v \rangle\rangle = \langle \gamma_a u, \gamma_0 v \rangle_{H^{\frac{1}{2}}(\Gamma), H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)}$$

où γ_0 est l'application trace : $H^1(\Omega) \longrightarrow H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)$, γ_a est un prolongement à un sous-espace de $H^1(\Omega)$ de la trace de la dérivée conormale. C'est pour l'obtention

du prolongement Π que l'ordre intervient : si Au est positive sur $H^1(\Omega)$, alors Lu est positive sur $H_0^1(\Omega)$; Au est donc un prolongement positif de Lu , on prend pour ΠLu le prolongement minimum.

1. On munit $L^2(\Omega)$ de l'ordre naturel ; on note $u \wedge v$ et $u \vee v$ les bornes inférieure et supérieure de deux éléments u et v . Munis de l'ordre induit par $L^2(\Omega)$, $H_0^1(\Omega)$ et $H^1(\Omega)$ sont des sous-espaces coréticulés de $L^2(\Omega)$. De même, $H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)$ est un sous-espace coréticulé de $L^2(\Gamma)$. L'application trace γ_0 est un homomorphisme de Riesz de $H^1(\Omega)$ sur $H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)$. On en déduit que $H_0^1(\Omega)$ est un sous-espace isolé de $H^1(\Omega)$. Ces espaces sont engendrés par leur cône positif. Il n'en est pas de même pour leurs duals. On note respectivement $(H^1(\Omega))^*$, $(H_0^1(\Omega))^*$, $(H^{\frac{1}{2}}(\Gamma))^*$ les duals d'ordre de $H^1(\Omega)$, $H_0^1(\Omega)$, $H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)$. Ce sont des espaces de Riesz complètement réticulés. Comme $H_0^1(\Omega)$ est un sous-espace isolé de $H^1(\Omega)$ on obtient facilement que :

PROPOSITION I.1. La restriction ρ est un homomorphisme de Riesz de $(H^1(\Omega))^*$ dans $(H_0^1(\Omega))^*$.

Cependant, ρ n'est pas surjective ; on introduit donc l'espace :

$$\mathbb{E} = \rho (H^1(\Omega))^*$$

La proposition I.1. montre que \mathbb{E} est un espace de Riesz. Le cône \mathbb{E}^+ des éléments positifs de \mathbb{E} est caractérisé par :

PROPOSITION I.2. Soit f une forme positive sur $H_0^1(\Omega)$. Pour que f se prolonge en une forme linéaire positive sur $H^1(\Omega)$ il faut et il suffit que :

$$(I.1) \quad \forall u \in (H^1(\Omega))^+, \sup_{\substack{v \in H_0^1(\Omega) \\ 0 \leq v \leq u}} \langle f, v \rangle < \infty.$$

La forme f admet alors un prolongement positif continu minimum Πf qui est défini par :

$$(I.2) \quad \forall u \in (H^1(\Omega))^+, \langle \Pi f, u \rangle = \sup_{\substack{v \in H_0^1(\Omega) \\ 0 \leq v \leq u}} \langle f, v \rangle$$

On vérifie facilement que l'application

$$\Pi : \mathbb{E}^+ \longrightarrow (H^1(\Omega))^*$$

est positivement homogène et additive. On peut donc définir un prolongement linéaire et positif de Π à \mathbb{E} , noté encore Π en posant :

$$\forall f \in \mathbb{E}, \Pi f = \Pi f^+ - \Pi f^-.$$

Ce prolongement vérifie alors :

PROPOSITION I.3. L'application $\Pi : \mathbb{E} \longrightarrow (H^1(\Omega))^*$ est un homomorphisme de Riesz qui est l'inverse à droite minimum de l'homomorphisme ρ .

La formule de définition (I.2) de Π n'est pas toujours d'un emploi aisé, nous

avons une propriété d'approximation plus commode :

PROPOSITION I.4. Soit K_m la suite croissante de compacts :

$$K_m = \{x \in \Omega \mid \text{dist}(x, \Gamma) \geq \frac{1}{m}\}$$

Soit α_m une suite de multiplicateurs de $H^1(\Omega)$ vérifiant :

$$0 \leq \alpha_m \leq 1; \alpha_m|_{K_m} = 1; \forall u \in H^1(\Omega), \alpha_m u \in H^1_0(\Omega)$$

Alors, pour tout f de \mathcal{D} et pour tout u de $H^1(\Omega)$, on a :

$$(I.3) \quad \langle\langle \Pi f, u \rangle\rangle = \lim_{m \rightarrow \infty} \langle f, \alpha_m u \rangle$$

Réciproquement, si f appartient à $(H^1(\Omega))^+$ et si la suite $\langle f, \alpha_m u \rangle$ a une limite pour tout u de $H^1(\Omega)$, alors f appartient à \mathcal{D}^+ et on a (I.3)

2. Le théorème de structure suivant donne une décomposition de $(H^1(\Omega))^*$ en une somme directe ordonnée :

THÉORÈME 1. $\Pi \mathcal{D}$ est une bande de $(H^1(\Omega))^*$. On a la décomposition en somme directe ordonnée :

$$(H^1(\Omega))^* = \Pi \mathcal{D} \oplus (\Pi \mathcal{D})^\perp.$$

$(\Pi \mathcal{D})^\perp$ - bande des éléments étrangers à $\Pi \mathcal{D}$ - est isomorphe en tant qu'espace de Riesz à $(H^{\frac{1}{2}}(\Gamma))^*$.

Pour montrer ce théorème, on vérifie en particulier que si f appartient à \mathcal{D} et si G appartient à $(H^1(\Omega))^*$ alors, les deux formes Πf et $G - \Pi \rho G$ sont étrangères. Pour démontrer cette propriété, on peut se ramener au cas où f et G sont positives, et on doit alors montrer que

$$\forall u \in (H^1(\Omega))^+, \inf_{\substack{v \in (H^1(\Omega))^+ \\ w \in (H^1(\Omega))^+ \\ -v + w = u}} (\langle\langle \Pi f, v \rangle\rangle + \langle\langle G - \Pi \rho G, w \rangle\rangle) = 0$$

et cette dernière relation résulte facilement de la proposition I.4.

Une fois montré que $\Pi \mathcal{D}$ est une bande, la décomposition découle du théorème de Riesz. On obtient donc que tout $F \in (H^1(\Omega))^*$ se décompose de manière unique sur les deux bandes étrangères en :

$$F = \Pi \rho F + (F - \Pi \rho F)$$

Comme γ_0 est un homomorphisme de Riesz de $H^1(\Omega)$ sur $H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)$ dont le noyau est $H^1_0(\Omega)$, la transposée $t\gamma_0$ est un isomorphisme de $(H^{\frac{1}{2}}(\Gamma))^*$ sur le sous-espace de $(H^1(\Omega))^*$ composé des formes qui s'annulent sur $H^1_0(\Omega)$. On a donc :

$$(I.4) \quad (H^1(\Omega))^* = \Pi \mathcal{D} \oplus t\gamma_0 (H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)).$$

3. On introduit le sous-espace de $H^1(\Omega)$:

$$H_{L, \oplus}^1 = \{u \in H^1(\Omega) ; Lu \in \oplus\}$$

que l'on munit de la norme :

$$\|u\|_{H_{L, \oplus}^1} = \{\|u\|_{H^1(\Omega)} + \|\Pi Lu\|_{(H^1(\Omega))'}\}.$$

On vérifie facilement que l'espace $\mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega})$ est dense dans $H_{L, \oplus}^1$.

DÉFINITION. - Pour tout u appartenant à $H_{L, \oplus}^1$ on appelle trace sur Γ de la dérivée conormale de u par rapport à a l'élément $\gamma_a u$ de $H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma)$ qui est défini par :

$$(I.5) \quad t \gamma_0 \gamma_a u = Au - \Pi Lu.$$

Comme $Au - \Pi Lu$ est nulle sur $H_0^1(\Omega)$, (I.5) définit bien $\gamma_a u$ sans ambiguïté. On vérifie aisément que l'application $\gamma_a : H_{L, \oplus}^1 \longrightarrow H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma)$ est linéaire et continue.

Remarquons que lorsque Au appartient à $(H^1(\Omega))^*$ alors $\gamma_a u$ appartient à $(H^{\frac{1}{2}}(\Gamma))^*$ et $t\gamma_0 \gamma_a u$ est la composante de Au sur $(\Pi \oplus)^{\perp}$.

Notons $\frac{\partial}{\partial v_a}$ l'application trace sur Γ de la dérivée conormale par rapport à a définie pour une fonction u régulière par :

$$(I.6) \quad \frac{\partial u}{\partial v_a} = \sum_{j=1}^n \left(\sum_{i=1}^n a_{ij} D_i u \right) |_{\Gamma} \cos \theta_j$$

où θ_j désigne l'angle de la normale extérieure à Γ avec la $j^{\text{ème}}$ vecteur de base. La définition est justifiée par le résultat suivant :

THÉORÈME 2. - Formule de Green.

L'application $\frac{\partial}{\partial v_a} : \mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega}) \longrightarrow \mathcal{C}^\infty(\Gamma)$ définie par (I.6) se prolonge par continuité en l'application $\gamma_a : H_{L, \oplus}^1 \longrightarrow H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma)$ définie par (I.5) et on a la formule de Green :

$$(I.7) \quad \forall u \in H_{L, \oplus}^1, \forall v \in H^1(\Omega) \\ a(u, v) = \langle \langle \Pi Lu, v \rangle \rangle + \langle \gamma_a u, \gamma_0 v \rangle_{H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma), H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)}$$

Remarque. - Pour $u \in H^1(\Omega)$, on sait que les "dérivées tangentielles" de u ont une trace dans $H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma)$. La donnée de $\gamma_a u$ permet alors de définir dans $H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma)$ une trace $\gamma_{1,a} u$ de la dérivée normale extérieure de u . Cette trace qui dépend a priori de a en est en fait indépendante car elle est la limite dans $H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma)$ des quotients différentiels qui définissent la dérivée normale pour une fonction régulière. Cette propriété se démontre localement après transport dans \mathbb{R}_+^n . Plus précisément, soit θ' un ouvert de \mathbb{R}^{n-1} , $\theta = \theta' \times]0, \epsilon[$, $\underline{\theta} = \theta' \times [0, \epsilon[$. Si $u \in H_{L, \oplus}^1(\theta)$ avec $\text{supp } u$ compact $\subset \theta$ alors :

$$\frac{u(x', 0) - u(x', h)}{h} \xrightarrow{h \rightarrow 0} \gamma_{1,a} u.$$

II. APPLICATIONS.

1. En utilisant le théorème 2, on interprète immédiatement le problème de Neumann.

THÉORÈME 3. - Soit $f \in (H^1(\Omega))'$ avec $\rho f \in \mathbb{H}$. La solution $u \in H^1(\Omega)$ de :

$$\forall v \in H^1(\Omega), a(u,v) = \langle\langle f, v \rangle\rangle$$

est caractérisée par :

$$\begin{cases} Lu = \rho f \\ \gamma_a u = t\gamma_0^{-1} (f - \Pi \rho f). \end{cases}$$

2. En appliquant le théorème 1 à l'inégalité $Au \leq f$, on obtient une interprétation des problèmes unilatéraux généraux :

THÉORÈME 4. - Soit $f \in (H^1(\Omega))^*$ et Q un ensemble convexe fermé non vide de $H^1(\Omega)$ tel que $Q - (H^1(\Omega))^+ \subset Q$. La solution du problème unilatéral :

$$\begin{aligned} u &\in Q \\ \forall v \in Q, a(u, u-v) &\leq \langle\langle f, u-v \rangle\rangle \end{aligned}$$

admet une trace $\gamma_a u$ et vérifie :

$$\begin{aligned} Lu &\leq \rho f \\ \gamma_a u &\leq t\gamma_0^{-1} (f - \Pi \rho f) \end{aligned}$$

En particulier pour le problème d'obstacle, on a :

THÉORÈME 5. - Soient $f \in (H^1(\Omega))^*$ et $\psi \in H^1(\Omega)$. La solution de l'inéquation variationnelle :

$$(II.1) \quad \begin{cases} u \in H^1(\Omega), u \leq \psi, \\ \forall v \in H^1(\Omega), v \leq \psi, a(u, u-v) \leq \langle\langle f, u-v \rangle\rangle \end{cases}$$

est caractérisée par :

$$\begin{cases} u \in H^1_L, H, \\ u \leq \psi, Lu \leq \rho f, \langle\langle \Pi(Lu - \rho f), u - \psi \rangle\rangle = 0 \\ \gamma_a u \leq t\gamma_0^{-1} (f - \Pi \rho f), \langle\langle \gamma_a u - t\gamma_0^{-1} (f - \Pi \rho f), \gamma_0(u - \psi) \rangle\rangle_{H^{-\frac{1}{2}}(\Gamma), H^{\frac{1}{2}}(\Gamma)} = 0 \end{cases}$$

On applique ici le théorème 4 d'une part, et d'autre part on décompose l'égalité :

$$\langle\langle Au - f, u - \psi \rangle\rangle = 0$$

grâce au théorème 1.

3. Nous sommes maintenant en mesure de donner un sens aux estimations (3) (4).

THÉORÈME 6. - Soient $f \in (H^1(\Omega))^*$ et $\psi \in H^1(\Omega)$ avec $A\psi \in (H^1(\Omega))^*$. La solution de (II.1) vérifie alors :

$$(II.2) \quad \begin{cases} Lu \geq \rho f \wedge L\psi \\ \gamma_a u \geq t\gamma_0^{-1} (f - \Pi \rho f) \wedge \gamma_a \psi \end{cases}$$

(II.2) découle via le théorème 1 de l'inégalité

$$(II.3) \quad Au \geq f \wedge A \psi$$

4. On applique le théorème précédent à l'obtention de la régularité pour une inéquation quasi-variationnelle.

Soit $M : L^\infty(\Omega) \longrightarrow L^\infty(\Omega)$ défini par :

$$\forall x \in \Omega \quad [M(\varphi)](x) = 1 + \inf_{\substack{\xi \geq 0 \\ x + \xi \in \Omega}} \varphi(x + \xi)$$

et on pose, pour $\varphi \in L^\infty(\Omega)$:

$$Q(\varphi) = \{u \in H^1(\Omega) ; u \leq M(\varphi)\}$$

On considère l'inéquation quasi-variationnelle :

$$(II.4) \quad \begin{cases} u \in H^1(\Omega) \cap L^\infty(\Omega) ; \\ u \in Q(u) ; \\ \forall v \in Q(u), a(u, u-v) \leq \langle\langle f, u-v \rangle\rangle. \end{cases}$$

pour laquelle on a déjà des résultats d'existence et d'unicité dans $H^1(\Omega)$.

On obtient un résultat de régularité sous les hypothèses supplémentaires suivantes :

$$(II.5) \quad \begin{cases} \Omega =]0, 1[\\ a(u, v) = \int_{\Omega} \left(\sum_{i=1,2} D_i u D_i v + \sum_{i=1,2} a_i D_i u \cdot v + a_0 u v \right) dx \\ \text{où } a_0, a_i \text{ sont des constantes réelles, } a_0 > 0 \\ f \in L^\infty(\Omega), f \geq 0 \end{cases}$$

THÉORÈME 7. - Sous les hypothèses (II.5) la solution de l'I.Q.V. (II.4) appartient à $W^{2,p}(\Omega)$, pour tout $p \in]1, +\infty[$.

Idée de la démonstration. -

On désigne par S l'opérateur qui est défini sur l'ensemble :

$$\{u \in H^1(\Omega) \cap L^\infty(\Omega) ; Q(u) \neq \emptyset\}$$

de la façon suivante :

$$S(u) \in Q(u)$$

$$\forall v \in Q(u), a(S(u), S(u)-v) \leq \langle\langle f, S(u) - v \rangle\rangle.$$

Partant de $\bar{u} \in H^1(\Omega)$ solution du problème de Neumann

$$\forall v \in H^1(\Omega), a(\bar{u}, v) = \langle\langle f, v \rangle\rangle$$

on construit la suite des itérés $S^n(\bar{u})$. On sait que cette suite converge en décroissant, faiblement dans $H^1(\Omega)$, vers la solution de (II.4).

On vérifie, en particulier grâce au théorème 6, que l'ensemble C

$$C = \{u \in H^1(\Omega) ; f \geq Lu \geq 0, \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Gamma} = 0\}$$

est stable par S . Comme C est un borné de $W^{2,p}(\Omega)$ on obtient le théorème.

BIBLIOGRAPHIE

- [1] ANCONA A. - J. Math. pures et appl., 54 (1975), p. 75-124.
- [2] BENSOUSSAN A. et LIONS J.L. - C.R. Acad. Sc. Paris, 276, série A (1973) p. 1189.
- [3] HANOUZET B. et JOLY J.L. - C.R. Acad. Sc. Paris, 281, série A (1975), p. 373.
- [4] HANOUZET B. et JOLY J.L. - C.R. Acad. Sc. Paris, 281, série A (1975), p.
- [5] LEWY H. et STAMPACCHIA G. - J. Analyse Math., 23 (1970), p. 227-236.
- [6] MOKOBODZKI G. et SIBONI D. - C.R. Acad. Sc. Paris, t. 266, série A (1968)p. 215.
- [7] MOSCO U. et TROIANIELLO G.M. - Bolletino U.M.I. (4), 8 (1973), p. 57-67.
- [8] MURTHY M.K.V. et STAMPACCHIA G. - Israël J. Math., 13 (1972), p. 188-223.
- [9] TROIANIELLO G.M. - Rend. Acad. Sc. Fis. Mat. Napoli (1975).

Bernard HANOUZET et Jean-Luc JOLY
Maîtres de Conférences
U.E.R de Mathématiques et Informatiques
et laboratoire associé au CNRS n°226
Université de Bordeaux I
351, cours de la libération
33 405 - TALENCE