

TAOUFIQ BENKIRAN

**Étude d'un système de contrôle optimal  
perturbé non classique**

*Annales mathématiques Blaise Pascal*, tome 4, n° 2 (1997), p. 1-9

[http://www.numdam.org/item?id=AMBP\\_1997\\_\\_4\\_2\\_1\\_0](http://www.numdam.org/item?id=AMBP_1997__4_2_1_0)

© Annales mathématiques Blaise Pascal, 1997, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Annales mathématiques Blaise Pascal » (<http://math.univ-bpclermont.fr/ambp/>) implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Numérisation de documents anciens mathématiques

<http://www.numdam.org/>

**ETUDE D'UN SYSTEME DE CONTROLE OPTIMAL  
PERTURBE NON CLASSIQUE**

**TAOUFIQ BENKIRAN  
UNIV.CADI AYYAD, FAC.SCIENCES SEMLALIA,  
U.F.R. MATHÉMATIQUES APPLIQUÉES,  
B.P.S.15, 40002, MARRAKECH,  
MAROC**

**Abstract.** This article deals with the study of existence and behavior of the optimal control and the state of a perturbed boundary optimal control linear system which arises in aerodynamics.

**Résumé :** Dans cet article, nous étudions (sous certaines conditions) l'existence et le comportement de la solution d'un problème de contrôle optimal perturbé non classique qui apparaît naturellement en aérodynamique.

**0. Introduction et position du problème :**

Dans tout ce qui suit  $\Omega$  désignera un ouvert borné de  $\mathbb{R}^n$ , de frontière  $\Gamma = \partial\Omega$  variété indéfiniment différentiable de dimension  $(n-1)$ ,  $\Omega$  étant localement d'un seul côté de  $\Gamma$ . Soit  $U_{ad}$  un sous-espace fermé de  $L^2(\Gamma)$ .

Pour  $v \in L^2(\Gamma)$ , on considère le problème aux limites perturbé suivant :

$$(S_\varepsilon)(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_\varepsilon(v) = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_\varepsilon(v) + \varepsilon y_\varepsilon(v) = v & \text{sur } \Gamma \\ y_\varepsilon(v) \in H^1(\Omega) \end{cases}$$

Notons par  $T_\varepsilon$  l'application :

$$(1) \quad \begin{aligned} T_\varepsilon: L^2(\Gamma) &\rightarrow L^2(\Gamma) \\ v &\mapsto y_\varepsilon(v)_\Gamma \end{aligned}$$

où  $y_\varepsilon(v)_\Gamma$  désigne la trace de la solution  $y_\varepsilon(v)$  du problème  $(S_\varepsilon)(v)$  sur  $\Gamma = \partial\Omega$ .

On considère aussi le problème de contrôle optimal suivant :

$$(m_\varepsilon) \quad J_\varepsilon(u_\varepsilon) = \text{Inf} \{J_\varepsilon(v); \quad v \in U_{ad}\}$$

La fonction coût  $J_\varepsilon$  est donnée par :

$$(2) \quad J_\varepsilon(v) = \|T_\varepsilon(v) - z\|^2 = \langle T_\varepsilon(v) - z, T_\varepsilon(v) - z \rangle$$

$\|\cdot\|$  désigne la norme dans l'espace  $L^2(\Gamma)$ ,  $z$  un élément non nul de  $L^2(\Gamma)$ .

Notons par :

$$(3) \quad U_0 = \left\{ v \in L^2(\Gamma); \int_\Gamma v d\Gamma = 0 \right\}, \quad V = \left\{ y \in H^1(\Omega); \int_\Gamma y_\Gamma d\Gamma = 0 \right\}$$

Dans cet article, nous commençons par l'étude du comportement de la solution  $y_\varepsilon(v)$  du problème  $(S_\varepsilon)(v)$  (paragraphe I), nous étudions aussi l'existence, l'unicité du contrôle  $u_\varepsilon$  dans  $U_{ad}$  et le comportement de la fonction  $(u_\varepsilon, y_\varepsilon(u_\varepsilon))$  dans l'espace  $L^2(\Gamma) \times H^1(\Omega)$  dans un premier temps lorsque  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $U_0$  (paragraphe II), puis lorsque  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $L^2(\Gamma)$  tel que  $U_{ad} \cap U_0 \neq U_{ad}$  (paragraphe III). Nous terminons cet article par des remarques et des conclusions.

### I. Etude du comportement de la solution du problème $(S_\varepsilon)(v)$ .

Nous consacrons ce premier paragraphe à l'énoncé et la démonstration de certains résultats utilisés dans la suite.

**Lemme 1** (cf. [6]) :

Pour  $\rho \geq 0$ , nous considérons l'application :

$$(4) \quad \Psi_\rho : H^1(\Omega) \longrightarrow \mathbb{R}^+ \\ y \rightarrow \sqrt{\|\nabla y\|_{L^2(\Omega)}^2 + \rho \int_\Gamma |y_\Gamma|^2 d\Gamma}$$

(i)  $\Psi_0$  est une norme dans  $V$  équivalente à la norme usuelle  $\|\cdot\|_{H^1(\Omega)}$  dans  $H^1(\Omega)$ .

(ii) Si  $\rho > 0$ , l'application  $\Psi_\rho$  est une norme dans  $H^1(\Omega)$  équivalente à la norme usuelle  $\|\cdot\|_{H^1(\Omega)}$ .

(c.à.d. il existe deux constantes  $A$  et  $B$  telles que:  $A\|y\|_{H^1(\Omega)} \leq \Psi_\rho(y) \leq B\|y\|_{H^1(\Omega)}$  pour  $y \in H^1(\Omega)$ ).

**Proposition 1 :**

Pour tout  $v$  de l'espace  $L^2(\Gamma)$  et  $\varepsilon > 0$ , le problème  $(S_\varepsilon)(v)$  admet une seule solution  $y_\varepsilon(v)$  donnée par :

$$(5) \quad y_\varepsilon(v) = \frac{1}{\varepsilon |\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma + y_\varepsilon(P_0(v))$$

La fonction  $(y_\varepsilon(v) - \frac{1}{\varepsilon |\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma)$  converge dans l'espace  $H^1(\Omega)$  vers la solution  $y_0(P_0(v)) = y_0$  du problème  $(Q_0)(P_0(v))$  :

$$(Q_0)(P_0(v)) \quad \begin{cases} -\Delta y_0 = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_0 = P_0(v) & \text{sur } \Gamma \\ y_0 \in V \end{cases}$$

Et nous avons :

$$(6) \quad \left\| y_\varepsilon(v) - \frac{1}{\varepsilon |\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma - (y_0 + \varepsilon y_1 + \varepsilon^2 y_2 + \dots + \varepsilon^k y_k) \right\|_{H^1(\Omega)} \leq C_k \sqrt{\varepsilon^{k+1}}$$

où pour  $k \geq 1$ ,  $y_k(v) = y_k$  désigne la solution du problème  $(Q_k)(v)$  :

$$(Q_k)(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_k = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_k = -y_{k-1} & \text{sur } \Gamma \\ y_k \in V \end{cases}$$

où  $P_0(v) = v - \frac{1}{|\Gamma|} \int_{\Gamma} v d\Gamma$  désigne la projection orthogonale de  $v$  sur l'espace  $U_0$  et  $C_k$  une constante positive indépendante de  $\varepsilon$ .

**Preuve :**

Pour  $\varepsilon > 0$  et  $v \in L^2(\Gamma)$ , le problème  $(S_\varepsilon)(v)$  admet une seule solution  $y_\varepsilon(v)$  (cf. [2], [6]). Nous avons donc :

$$0 = \int_{\Omega} \Delta y_\varepsilon(v) \cdot 1 dx = \int_{\Gamma} \frac{\partial}{\partial \nu} y_\varepsilon(v) d\Gamma = \int_{\Gamma} (v - \varepsilon T_\varepsilon(v)) d\Gamma$$

c.à.d.

$$(7) \quad \int_{\Gamma} T_\varepsilon(v) d\Gamma = \frac{1}{\varepsilon} \int_{\Gamma} v d\Gamma$$

Cette égalité nous permet de postuler le développement asymptotique de  $y_\varepsilon(v)$  suivante :

$$(8) \quad y_\varepsilon(v) = \varepsilon^{-1} y_{-1}(v) + y_0(v) + \varepsilon y_1(v) + \varepsilon^2 y_2(v) + \dots$$

En reportant ce développement dans l'équation  $(S_\varepsilon)(v)$  et en groupant les termes en  $\varepsilon$ , nous obtenons :

\*  $y_{-1}(v) = y_{-1}$  est la solution du problème  $(Q_{-1})(v)$  :

$$(Q_{-1})(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_{-1} = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_{-1} = 0 & \text{sur } \Gamma \\ \int_{\Gamma} y_{-1} d\Gamma = \int_{\Gamma} v d\Gamma \end{cases}$$

c.à.d.

$$(9) \quad y_{-1} = \frac{1}{|\Gamma|} \int_{\Gamma} v d\Gamma$$

\*  $y_0(P_0(v)) = y_0$  est la solution du problème  $(Q_0)(P_0(v))$ .

Et pour tout  $k \geq 1$ ,  $y_k(v) = y_k$  est la solution du problème  $(Q_k)(v)$ .

D'autre part la fonction  $\Phi_{\varepsilon,k}(v)$  définie par :

$$\Phi_{\varepsilon,k}(v) = \Phi_{\varepsilon,k} = y_\varepsilon(v) - \frac{1}{\varepsilon |\Gamma|} \int_{\Gamma} v d\Gamma - (y_0 + \varepsilon y_1 + \varepsilon^2 y_2 + \dots + \varepsilon^k y_k)$$

est la solution du problème  $(S_{\varepsilon,k})(v)$  :

$$(S_{\varepsilon,k})(v) \quad \begin{cases} -\Delta \Phi_{\varepsilon,k} = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} \Phi_{\varepsilon,k} + \varepsilon \Phi_{\varepsilon,k} = -\varepsilon^{k+1} y_k & \text{sur } \Gamma \\ \Phi_{\varepsilon,k} \in V \end{cases}$$

Grâce à la formulation variationnelle du problème  $(S_{\varepsilon,k})(v)$  et l'inégalité de Poincaré, nous obtenons alors :

$$\|\nabla \Phi_{\varepsilon,k}\|_{L^2(\Omega)}^2 + \varepsilon \|\Phi_{\varepsilon,k}\|^2 \leq \frac{\varepsilon^{k+1}}{2} (\|\Phi_{\varepsilon,k}\|^2 + \|y_k\|^2)$$

c.à.d.

$$\|\nabla \Phi_{\varepsilon,k}\|_{L^2(\Omega)} \leq \|y_k\| \sqrt{\varepsilon^{k+1}}$$

Par conséquent, pour  $k \geq 0$ , il existe une constante  $C_k$  indépendante de  $\varepsilon$  telle que :

$$(10) \quad \|\Phi_{\varepsilon,k}\|_{H^1(\Omega)} \leq C_k \sqrt{\varepsilon^{k+1}}$$

**Remarques 1 :**

(i) Si  $v \in U_0$  (c.à.d.  $P_0(v) = v$ ),  $y_\varepsilon(v)$  converge dans l'espace de Sobolev  $H^1(\Omega)$  vers la solution  $y_0(v)$  du problème aux limites  $(Q_0)(v)$  :

$$(Q_0)(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_0(v) = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_0(v) = v & \text{sur } \Gamma \\ y_0(v) \in V \end{cases}$$

(ii) Si  $v \notin U_0$  (c.à.d.  $\int_\Gamma v d\Gamma \neq 0$ ), alors  $T_\varepsilon(v)$  n'est pas bornée dans l'espace  $L^2(\Gamma)$ .

**Lemme 2 :**

L'application  $T_\varepsilon$  est linéaire, continue, injective, auto adjoint et pour tout  $v$  de  $L^2(\Gamma)$ :

$$(11) \quad T_\varepsilon(v) = \frac{1}{\varepsilon |\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma + y_\varepsilon(P_0(v))_\Gamma$$

où  $P_0(v)$  désigne la projection orthogonale de  $v$  sur l'espace  $U_0$ .

**Preuve :**

\* La formulation variationnelle du problème  $(S_\varepsilon)(v)$  s'écrit :

$$\|\nabla y_\varepsilon(v)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \varepsilon \|T_\varepsilon(v)\|^2 = \int_\Gamma v T_\varepsilon(v) d\Gamma \leq \|T_\varepsilon(v)\| \cdot \|v\|$$

donc  $T_\varepsilon$  est continue.

\* Soit  $v \in L^2(\Gamma)$  telle que:  $T_\varepsilon(v) = 0$ , alors  $y_\varepsilon(v)$  est la solution du problème  $(D_\varepsilon)(v)$  :

$$(D_\varepsilon)(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_\varepsilon(v) = 0 & \text{dans } \Omega \\ y_\varepsilon(v)_\Gamma = T_\varepsilon(v) = 0 & \text{sur } \Gamma \end{cases}$$

par conséquent  $y_\varepsilon(v) = 0$  c.à.d.  $v = 0$ .

\* Soit  $(v, w) \in L^2(\Gamma) \times L^2(\Gamma)$  :

$$\int_\Omega \nabla y_\varepsilon(v) \cdot \nabla y_\varepsilon(w) dx = \langle T_\varepsilon(v), w - \varepsilon T_\varepsilon(w) \rangle = \langle T_\varepsilon(w), v - \varepsilon T_\varepsilon(v) \rangle$$

Alors :  $\langle T_\varepsilon(v), w \rangle = \langle v, T_\varepsilon(w) \rangle$

\* Soit  $v = (v_0 + v_1) \in L^2(\Gamma)$ , avec  $v_0 = P_0(v) = v - \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma$  et  $v_1 = \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma$ , alors :

$$T_\varepsilon(v) = T_\varepsilon(v_0 + v_1) = T_\varepsilon(v_0) + T_\varepsilon(v_1)$$

avec  $T_\epsilon(v_1) = \frac{1}{z|\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma$  et  $T_\epsilon(v_0) = T_\epsilon(P_0(v))$ .

**Remarques 2 :**

(i) Posons, pour  $z \in L^2(\Gamma)$ ,  $z_0 = P_0(z) = z - \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma$  et  $z_1 = \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma$ , alors la fonction coût  $J_\epsilon$  devient :

$$J_\epsilon(v) = \|T_\epsilon(v_0) - z_0\|^2 + \|T_\epsilon(v_1) - z_1\|^2 = \|T_\epsilon(v_0) - z_0\|^2 + \frac{1}{|\Gamma|\epsilon^2} \left[ \int_\Gamma (v - \epsilon z) d\Gamma \right]^2$$

(ii) Si  $v \notin U_0$ , le problème  $(S_0)(v)$ :

$$(S_0)(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_0 = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_0 = v & \text{sur } \Gamma \\ y_0 \in H^1(\Omega) \end{cases}$$

n'admet pas de solution.

(iii) Si  $v \in U_0$  (c.à.d.  $P_0(v) = v$ ), le problème  $(S_0)(v)$  admet une infinité de solutions,  $y_{-1} = 0$  et  $y_\epsilon(v)$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers  $y_0$  vérifiant :

$$(Q_0)(v) \quad \begin{cases} -\Delta y_0 = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_0 = v & \text{sur } \Gamma \\ y_0 \in V \end{cases}$$

**II. Etude de l'existence et le comportement de la solution du système  $(S_\epsilon)(v)$  et  $(m_\epsilon)$  lorsque l'espace des contrôles admissibles  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $U_0$  :**

**Théorème 1 :**

On suppose que  $U_{ad}$  est un sous espace de  $U_0$  de dimension finie. Alors on a :

(i) Le problème de contrôle optimal perturbé  $(m_\epsilon)$  admet une solution unique  $u_\epsilon$  qui converge dans l'espace  $L^2(\Gamma)$  vers la solution  $u$  du problème de contrôle limite  $(m_0)$  :

$$(m_0) \quad \begin{cases} J_0(u) = \text{Min} \{J_0(v), \quad v \in U_{ad}\}, \\ J_0(v) = \|y_0(v)_\Gamma - z\|^2 = \langle y_0(v)_\Gamma - z, y_0(v)_\Gamma - z \rangle \end{cases}$$

où  $y_0(v)$  est la solution du problème  $(Q_0)(v)$ .

(ii) L'état  $y_\epsilon(u_\epsilon)$  du système  $(S_\epsilon)(v)$  et  $(m_\epsilon)$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers l'état limite  $y_0(u)$  du système  $(Q_0)(u)$  et  $(m_0)$ .

**Preuve :**

(i) L'existence et l'unicité du contrôle  $u_\epsilon$  sont des conséquences des conditions suivantes (cf. [4]) :

\* L'application  $v \mapsto J_\epsilon(v)$  est s.c.i. (c.à.d. semi-continue inférieurement) dans l'espace  $U_{ad}$  et strictement convexe :

Soit  $(v, w) \in L^2(\Gamma) \times L^2(\Gamma)$ , tel que  $2J_\varepsilon(\frac{v+w}{2}) = J_\varepsilon(v) + J_\varepsilon(w)$  c.à.d.

$$\begin{aligned} & \langle T_\varepsilon(v) + T_\varepsilon(w) - 2z, T_\varepsilon(v) + T_\varepsilon(w) - 2z \rangle = \\ & = 2 \|T_\varepsilon(v) - z\|^2 + 2 \|T_\varepsilon(w) - z\|^2 = \\ & = \|T_\varepsilon(v) - z\|^2 + \|T_\varepsilon(w) - z\|^2 + 2 \langle T_\varepsilon(w) - z, T_\varepsilon(v) - z \rangle \end{aligned}$$

$\|T_\varepsilon(v - w)\|^2 = \|T_\varepsilon(v) - z\|^2 + \|T_\varepsilon(w) - z\|^2 - 2 \langle T_\varepsilon(w) - z, T_\varepsilon(v) - z \rangle = 0$ , par conséquent  $v = w$ .

\* Soit  $(v_n)$  la suite de  $U_{ad}$  telle que :  $\lim_{n \rightarrow +\infty} \|v_n\| = +\infty$ .

Comme  $U_{ad}$  est un sous-espace de dimension finie alors  $G(T_\varepsilon^{-1}) = \{(T_\varepsilon(v), v); v \in U_{ad}\}$  est un fermé de  $L^2(\Gamma) \times L^2(\Gamma)$ , par conséquent  $T_\varepsilon^{-1}$  est linéaire, continue donc il existe une constante  $K_\varepsilon > 0$  telle que (cf. [3]) :

$$\|v\| \leq K_\varepsilon \|T_\varepsilon(v)\| \quad \text{pour tout } v \text{ dans } U_{ad}$$

En particulier,  $\|v_n\| \leq K_\varepsilon \|T_\varepsilon(v_n)\|$ , donc  $\lim_{n \rightarrow +\infty} J_\varepsilon(v_n) = +\infty$

Soit  $\{\phi_i, 1 \leq i \leq n\}$  une base orthonormée de  $U_{ad}$ , le contrôle  $u_\varepsilon$  s'écrit alors sous la forme suivante :

$$(12) \quad u_\varepsilon = \sum_{1 \leq i \leq n} \langle u_\varepsilon, \phi_i \rangle \phi_i$$

et donc  $T_\varepsilon(u_\varepsilon) = \sum_{1 \leq i \leq n} \langle u_\varepsilon, \phi_i \rangle T_\varepsilon(\phi_i)$ , d'autre part  $J_\varepsilon(u_\varepsilon) \leq J_\varepsilon(v)$  pour tout  $v \in U_{ad}$ , en particulier  $J_\varepsilon(u_\varepsilon) \leq J_\varepsilon(0) = \|z\|^2$ , alors  $\|T_\varepsilon(u_\varepsilon)\| \leq 2\|z\|$  c.à.d. pour  $1 \leq i \leq n$ ,  $\langle u_\varepsilon, \phi_i \rangle$  tend vers  $a_i$ , par conséquent  $u_\varepsilon$  converge dans  $L^2(\Gamma)$  vers  $u = \sum_{1 \leq i \leq n} a_i \phi_i \in U_0$ .

En faisant donc appel à la proposition 1,  $y_\varepsilon(\phi_i)$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers la solution  $y_0(\phi_i)$  du problème  $(Q_0)(\phi_i)$  (pour  $1 \leq i \leq n$ ), par conséquent  $y_\varepsilon(u_\varepsilon) = \sum_{1 \leq i \leq n} \langle u_\varepsilon, \phi_i \rangle y_\varepsilon(\phi_i)$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers la solution  $y_0(u) = \sum_{1 \leq i \leq n} a_i y_0(\phi_i)$  du problème  $(Q_0)(u)$ . En utilisant le théorème de trace et la continuité de la norme dans  $L^2(\Gamma)$ , nous obtenons pour tout  $v \in U_{ad}$  :

$$(13) \quad J_0(u) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(u_\varepsilon) \leq \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(v) = J_0(v)$$

c.à.d.  $u$  est la solution du problème  $(m_0)$ .

**Remarque 3** (cf. [1]):

Si l'espace des contrôles admissibles  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $U_0$  de dimension infinie (par exemple  $U_{ad} = U_0$ ) le problème  $(m_\varepsilon)$  n'admet pas en général de solution dans  $U_{ad}$ .

**III. Etude de l'existence et le comportement de la solution du système  $(S_\varepsilon)(v)$  et  $(m_\varepsilon)$  lorsque l'espace des contrôles admissibles  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $L^2(\Gamma)$  tel que  $U_{ad} \cap U_0 \neq U_{ad}$ .**

Dans ce paragraphe, on suppose que  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $L^2(\Gamma)$  tel que  $U_{ad} \cap U_0 \neq U_{ad}$  et alors nous avons un système limite  $(S_0)(v)$  et  $(m_0)$  à états multiples. Nous commençons par l'étude du système suivant (pour un élément fixe  $w$  de  $U_0$ ):

$$(S_0)(w) \quad \begin{cases} -\Delta y(w) = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y(w) = w & \text{sur } \Gamma \\ y(w) \in H^1(\Omega) \end{cases}$$

et

$$(N)(w) \quad \begin{cases} I_w(y) = \text{Min} \{I_w(s); s \in E(w)\} \\ I_w(s) = \|s_\Gamma - z\|^2 \end{cases}$$

avec  $E(w) = \left\{ y \in H(\Omega); \Delta y = 0 \text{ dans } \Omega \text{ et } \frac{\partial y}{\partial \nu} = w \text{ sur } \Gamma \right\}$

**Proposition 2 :**

Pour un élément fixe  $v$  de  $U_0$ , le système  $(S_0)(v)$  et  $(N)(v)$  admet une seule solution  $y(v)$  dans  $E(v)$  donnée par :

$$(14) \quad y(v) = y_0(v) + \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma$$

où  $y_0(v)$  est la solution du problème  $(Q_0)(v)$ .

**Preuve :**

L'existence et l'unicité de la solution du système  $(S_0)(v)$  et  $(N)(v)$  sont assurées par (cf.[4]). L'application  $I_v$  est continue et strictement convexe. Soit  $(s_n)$  une suite de  $E(v)$  vérifiant  $\lim_{n \rightarrow +\infty} \|s_n\|_{H^1(\Omega)} = +\infty$ .

Comme  $s_n \in E(v)$ , alors  $\|\nabla s_n\|_{L^2(\Omega)}^2 = \int_\Gamma v \cdot s_n d\Gamma$  et grâce à l'inégalité de Poincaré et le lemme 1 (pour  $\rho = \frac{1}{2}$ ) nous obtenons :

$$(15) \quad A^2 \|s_n\|_{H^1(\Omega)}^2 \leq \Psi_{\frac{1}{2}}(s_n)^2 \leq \|s_{n\Gamma}\|^2 + \frac{1}{2} \|v\|^2$$

par conséquent :  $\lim_{n \rightarrow +\infty} I_v(s_n) = +\infty$ .

D'autre part la solution  $y_0(v)$  du problème  $(Q_0)(v)$  est un élément de  $E(v)$ , et tout autre élément  $s$  de  $E(v)$  s'écrit sous la forme  $s = y_0(v) + \delta$  (avec  $\delta$  une constante), alors la fonction coût  $I_v$  devient :

$$(16) \quad \begin{aligned} I_v(s) &= \langle (y_0(v) - z) + \delta, (y_0(v) - z) + \delta \rangle \\ &= \|y_0(v)_\Gamma - z\|^2 - 2\delta \int_\Gamma z d\Gamma + \delta^2 |\Gamma|. \end{aligned}$$

$I_v$  est minimum pour  $\delta = \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma$ , par conséquent l'état du système  $(S_0)(v)$  et  $(N)(v)$  est donné par la formule (14) et  $I_v(y(v)) = J_0(v) - \frac{1}{|\Gamma|} \left[ \int_\Gamma z d\Gamma \right]^2$ .

Nous étudions maintenant le système de contrôle perturbé  $(S_\varepsilon)(v)$  et  $(m_\varepsilon)$ , nous avons alors le théorème suivant :

**Théorème 2 :**

On suppose que l'espace des contrôles admissibles  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $L^2(\Gamma)$  de dimension finie et tel que  $U_{ad} \cap U_0 \neq U_{ad}$ . Alors nous avons :

(i) Le problème  $(m_\varepsilon)$  admet une solution unique  $u_\varepsilon$  dans  $U_{ad}$  caractérisée par :

$$(17) \quad \int_\Gamma u_\varepsilon d\Gamma = \varepsilon \int_\Gamma z d\Gamma$$

et qui converge dans  $L^2(\Gamma)$  vers un élément  $u$  appartenant à  $U_{ad} \cap U_0$ .

(ii) L'état  $y_\varepsilon(u_\varepsilon)$  du système perturbé  $(S_\varepsilon)$  et  $(m_\varepsilon)$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers l'état  $y(u)$



du système  $(S_0)(u)$  et  $(N)(u)$ .

**Preuve :**

(i) Le problème  $(m_\varepsilon)$  admet une solution unique  $u_\varepsilon$  (cf. théorème 1).

D'autre part pour  $v \in U_{ad}$ , la solution du problème  $(S_\varepsilon)(v)$  s'écrit sous la forme :  $y_\varepsilon(v) = \varepsilon^{-1}\alpha + y_0 + \varepsilon y_1 + \varepsilon^2 y_2 + \dots$ , avec  $\alpha = \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma$ , par conséquent (comme  $y_k \in V$ ) :

$$(18) \quad f(\alpha) = J_\varepsilon(v) = \frac{\alpha^2}{\varepsilon^2} |\Gamma| - \frac{2\alpha}{\varepsilon} \int_\Gamma z d\Gamma + \|z - y_0\|^2 + 2\varepsilon \langle y_1, y_0 - z \rangle + \dots$$

Alors  $J_\varepsilon(u_\varepsilon) = \text{Min} \left\{ f(\alpha); \alpha = \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma v d\Gamma \in \mathbb{R}, \text{ avec } v \in U_{ad} \right\} = f(\alpha_\varepsilon)$  où  $\alpha_\varepsilon = \frac{\varepsilon}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma = \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma u_\varepsilon d\Gamma$  (c.à.d.  $f'(\alpha_\varepsilon) = 0$ ) et nous avons :

$$(19) \quad \begin{aligned} J_\varepsilon(u_\varepsilon) &= \|z - y_0\|^2 - \frac{1}{|\Gamma|} \left( \int_\Gamma z d\Gamma \right)^2 + 2\varepsilon \langle y_1, y_0 - z \rangle + \dots = \\ &= \left\| y_0 + \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma - z \right\|^2 + 2\varepsilon \langle y_1, y_0 - z \rangle + \dots = \\ &= I_u(y(u)) + 2\varepsilon \langle y_1, y_0 - z \rangle + \dots \end{aligned}$$

Par conséquent  $u \in U_{ad} \cap U_0$  (car  $|\int_\Gamma u_\varepsilon d\Gamma| \leq \varepsilon |\int_\Gamma z d\Gamma|$ ).

(ii) La fonction  $\chi_\varepsilon = \left[ y_\varepsilon(u_\varepsilon) - \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma - y_0(u) \right]$  est solution du problème  $(Y_\varepsilon)(u_\varepsilon)$

$$(Y_\varepsilon)(u_\varepsilon) \quad \begin{cases} -\Delta \chi_\varepsilon = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} \chi_\varepsilon = (u_\varepsilon - u) - \varepsilon y_\varepsilon(u_\varepsilon)_\Gamma & \text{sur } \Gamma \\ \chi_\varepsilon \in V \end{cases}$$

La formulation variationnelle de  $(Y_\varepsilon)(u_\varepsilon)$  sur  $H^1(\Omega)$  donne :

$$\|\chi_\varepsilon\|_{H^1(\Omega)}^2 \leq C \|\nabla \chi_\varepsilon\|_{L^2(\Omega)}^2 = C \int_\Gamma \chi_\varepsilon [(u_\varepsilon - u) - \varepsilon T_\varepsilon(u_\varepsilon)] d\Gamma \leq C\beta \|(u_\varepsilon - u) - \varepsilon T_\varepsilon(u_\varepsilon)\|$$

(car  $\|\chi_\varepsilon\| = \left\| T_\varepsilon(u_\varepsilon) - \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma - y_0(u)_\Gamma \right\| \leq \beta$  et  $\chi_\varepsilon \in V$ ), donc  $y_\varepsilon(u_\varepsilon)$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers  $y_0(u) + \frac{1}{|\Gamma|} \int_\Gamma z d\Gamma$ .

**Remarques 4 :**

(i) En général pour  $v \notin U_0$ ,  $J_\varepsilon$  ne converge pas mais :  $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} J_\varepsilon(u_\varepsilon) = I_u(y(u)) = J_0(u) - \frac{1}{|\Gamma|} \left( \int_\Gamma z d\Gamma \right)^2$  ( $u_\varepsilon \notin U_0$  et  $u \in U_0$ ).

(ii) L'espace des contrôles admissibles  $U_{ad}$  est un sous-espace de  $L^2(\Gamma)$  de dimension finie, le contrôle optimal  $u_\varepsilon$  vérifie nécessairement la condition d'optimalité suivante :

$$(20) \quad J'_\varepsilon(u_\varepsilon) \cdot w = 2 \langle T_\varepsilon(u_\varepsilon) - z, T_\varepsilon(w) \rangle = 0 \quad \forall w \in U_{ad}$$

(iii) Si l'espace des contrôles admissibles  $U_{ad}$  est un sous espace de dimension infinie (par exemple  $U_{ad} = L^2(\Gamma)$ ) le problème  $(m_\varepsilon)$  n'admet pas en général de solution dans

$U_{ad}$ .

(iv) Si  $U_{ad}$  est remplacé par un ensemble  $K$  fermé, convexe et borné de

$$U_1 = \left\{ v \in L^2(\Gamma); \int_{\Gamma} v d\Gamma \geq a > 0 \right\},$$

vers  $u \in K$  et la fonction  $y_{\varepsilon}(u_{\varepsilon}) - \frac{1}{\varepsilon|\Gamma|} \int_{\Gamma} u_{\varepsilon} d\Gamma$  converge dans  $H^1(\Omega)$  vers la solution  $y_0(P_0(u))$  du problème  $(Q_0)(P_0(u))$ .

$$(Q_0)(P_0(u)) \quad \begin{cases} -\Delta y_0 = 0 & \text{dans } \Omega \\ \frac{\partial}{\partial \nu} y_0 = P_0(u) & \text{sur } \Gamma \\ y_0 \in V \end{cases}$$

(v) Ces résultats restent valables si nous remplaçons  $U_{ad}$  par l'espace affine  $D + U_{ad}$ , où  $D$  est un convexe, fermé borné de  $L^2(\Gamma)$ .

### Références

1. T. Benkiran, On a non Classical Perturbed Boundary Optimal Control System, *Libertas Mathematica*, Vol. XVI (1996).
2. T. Benkiran, Etude d'un problème de perturbation singulière non classique, *Bolletino U.M.I.* (7) 11-A (1997), 93-103.
3. H. Brezis, *Analyse fonctionnelle, Théorie et Applications*, Masson, Paris 1983.
4. J.L. Lions, *Contrôle optimal des systèmes gouvernés par des équations aux dérivées partielles*, Dunod Gauthier-Villars, Paris 1968.
5. J.L. Lions, *Perturbations singulières dans les problèmes aux limites et en contrôle optimal*, Springer-Verlag, Berlin 1973.
6. J.L. Lions and E. Magenes, *Problèmes aux limites non homogènes et applications*, Vol.1, 2, Dunod, Paris 1969.