

6. Tecnica di partizione del dominio

In questo paragrafo presentiamo una tecnica per certi aspetti collegata al metodo dei macroelementi. Tale tecnica può essere trovata in [21].

L'idea è quella di decomporre il dominio Ω nell'unione disgiunta di sottodomini e di verificare la condizione inf-sup su ciascuno dei singoli sottodomini. È chiaro che il secondo problema, a priori non meno problematico di quello di partenza, può avere un certo interesse se, per esempio, la forma dei sottodomini è particolarmente semplice.

Teorema 6.1. *Decomponiamo Ω in un numero finito di sottodomini disgiunti, di frontiera lipschitziana*

$$\Omega = \bigcup_{r=1}^R \Omega_r.$$

Siano V_h e Q_h due successioni di spazi di dimensione finita che approssimino dall'interno rispettivamente $(H_0^1)^2$ e L_0^2 . Si considerino i seguenti spazi:

$$V_{0,r} = \{v \in V_h : v = 0 \text{ in } \Omega \setminus \Omega_r\},$$

$$Q_r = \{q|_{\Omega_r} : q \in Q_h\},$$

$$Q_{0,r} = Q_r \cap L_0^2(\Omega_r),$$

$$K = \{q \in L_0^2(\Omega) : q|_{\Omega_r} \text{ è costante, } 1 \leq r \leq R\}.$$

Supponiamo inoltre che fra gli spazi $V_{0,r}$ e $Q_{0,r}$ valga la condizione inf-sup

$$\exists \beta_0 > 0 \text{ t.c. } \forall h > 0 \quad \inf_{q_h \in Q_{0,r}} \sup_{\underline{v}_h \in V_{0,r}} \frac{\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} \underline{v}_h \, d\mathbf{x}}{\|q_h\|_{0/\mathbb{R}} \|\underline{v}_h\|_1} \geq \beta_0 \quad (6.1)$$

e che analogamente valga la condizione inf-sup fra gli spazi V_h e K , dove tutte le costanti sono indipendenti da h e da r . Allora esiste β indipendente da h tale che valga la condizione inf-sup

$$\inf_{q_h \in Q_h} \sup_{\underline{v}_h \in V_h} \frac{\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} \underline{v}_h \, d\mathbf{x}}{\|q_h\|_{0/\mathbb{R}} \|\underline{v}_h\|_1} \geq \beta.$$

Dim. Osserviamo innanzitutto che vale la decomposizione ortogonale

$$Q_r = Q_{0,r} \oplus \mathbb{R}.$$

Allora decomponiamo $q_h \in Q_h$ nel seguente modo:

$$q_h = \tilde{q} + \bar{q},$$

con

$$\bar{q}|_{\Omega_r} = \frac{1}{|\Omega_r|} \int_{\Omega_r} q_h \, d\mathbf{x}$$

e

$$\tilde{q}_r = \tilde{q}|_{\Omega_r} \in Q_{0,r}.$$

Si ha evidentemente $\bar{q} \in K$ e

$$\|q_h\|_{0,\Omega}^2 = \|\tilde{q}\|_{0,\Omega}^2 + \|\bar{q}\|_{0,\Omega}^2. \quad (6.2)$$

Grazie all'ipotesi (III-6.1), esiste $\tilde{v}_r \in V_{0,r}$ tale che

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_r} \tilde{q}_r \operatorname{div} \tilde{v}_r \, d\mathbf{x} &= \|\tilde{q}_r\|_{0,\Omega_r}^2, \\ \|\tilde{v}_r\|_{1,\Omega_r} &\leq \frac{1}{\beta_0} \|\tilde{q}_r\|_{0,\Omega_r}. \end{aligned}$$

Analogamente, grazie al fatto che la coppia (V_h, K) verifica la condizione inf-sup, esiste una funzione $\bar{v} \in V_h$ tale che

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_r} \tilde{q}_r \operatorname{div} \bar{v} \, d\mathbf{x} &= \|\tilde{q}_r\|_{0,\Omega_r}^2, \\ \|\bar{v}\|_{1,\Omega_r} &\leq \frac{1}{\beta_K} \|\tilde{q}_r\|_{0,\Omega_r}. \end{aligned}$$

Sia ora \tilde{v} la funzione di V_h verificante $\tilde{v}|_{\Omega_r} = \tilde{v}_r$ per ogni r . Vogliamo ora associare a q_h la funzione v_h di V_h definita nel seguente modo:

$$v_h = \tilde{v} + \alpha \bar{v},$$

dove α è una costante positiva da fissare in modo che la coppia (v_h, q_h) sia stabile.

Si osservano facilmente le seguenti identità

$$\begin{aligned}\int_{\Omega} \bar{q} \operatorname{div} \tilde{v} \, d\underline{x} &= 0, \\ \int_{\Omega} \tilde{q} \operatorname{div} \tilde{v} \, d\underline{x} &= \|\tilde{q}\|_{0,\Omega}^2, \\ \int_{\Omega} \bar{q} \operatorname{div} \bar{v} \, d\underline{x} &= \|\bar{q}\|_{0,\Omega}^2.\end{aligned}$$

Si ha inoltre

$$\int_{\Omega} \tilde{q} \operatorname{div} \bar{v} \, d\underline{x} = \frac{\sqrt{N}}{\beta_K} \|\tilde{q}\|_{0,\Omega} \|\bar{q}\|_{0,\Omega},$$

dove N è la dimensione dello spazio in cui è immerso Ω .

Questi ultimi risultati, portano alla stima

$$\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} v_h \, d\underline{x} = \|\tilde{q}\|_{0,\Omega}^2 + \alpha \|\bar{q}\|_{0,\Omega}^2 - \alpha \frac{\sqrt{N}}{\beta_K} \|\tilde{q}\|_{0,\Omega} \|\bar{q}\|_{0,\Omega}.$$

Consideriamo allora la seguente disuguaglianza

$$\|\tilde{q}\|_{0,\Omega} \|\bar{q}\|_{0,\Omega} \leq \varepsilon \|\tilde{q}\|_{0,\Omega}^2 + \frac{1}{4\varepsilon} \|\bar{q}\|_{0,\Omega}^2,$$

da cui discende

$$\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} v_h \, d\underline{x} \geq \left(1 - \frac{\alpha\varepsilon\sqrt{N}}{\beta_K}\right) \|\tilde{q}\|_{0,\Omega}^2 + \left(1 - \frac{\sqrt{N}}{4\varepsilon\beta_K}\right) \|\bar{q}\|_{0,\Omega}^2,$$

con $\varepsilon > 0$ arbitrario. La scelta

$$\varepsilon = \frac{1}{2} \frac{\beta_K}{2\alpha\sqrt{N}}$$

produce la disuguaglianza

$$\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} v_h \, d\underline{x} \geq \frac{1}{2} \|\tilde{q}\|_{0,\Omega}^2 + \alpha \left(1 - \frac{\alpha N}{2\beta_K^2}\right) \|\bar{q}\|_{0,\Omega}^2.$$

Scegliamo infine la costante α nel seguente modo

$$\alpha = \frac{\beta_K^2}{N}.$$

Da (III-6.2) discende quindi

$$\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} v_h \, d\underline{x} \geq \min\left(\frac{1}{2}, \frac{\alpha}{2}\right) \|q_h\|_{0,\Omega}^2. \quad (6.3)$$

Si ha infine

$$\begin{aligned} \|v_h\|_{1,\Omega} &\leq \|\tilde{v}\|_{1,\Omega} + \alpha \|\bar{v}\|_{1,\Omega} \leq \\ &\frac{1}{\beta_0} \|\tilde{q}\|_{0,\Omega} + \frac{\alpha}{\beta_K} \|\bar{q}\|_{0,\Omega}. \end{aligned} \quad (6.4)$$

Mettiamo insieme ora le equazioni (III-6.3) e (III-6.4), ottenendo la stima finale

$$\frac{\int_{\Omega} q_h \operatorname{div} v_h \, d\underline{x}}{\|v_h\|_1} \geq \beta,$$

dove β dipende solo da N , β_K e β_0 . □