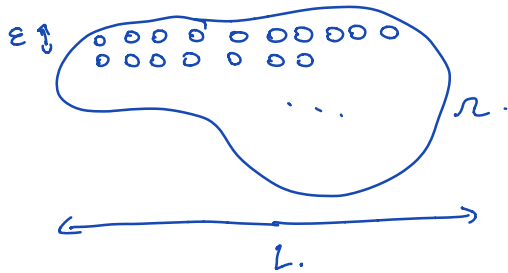


Homogénéisation de problèmes mono-dimensionnels.

1. Introduction générale de l'homogénéisation périodique

Soit un domaine / milieu $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ contenant des hétérogénéités



ε : échelle des hétérogénéités. $\varepsilon \ll L \approx 1$.
 ↑
 longueur caract. du domaine

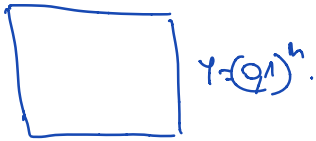
$$A_\varepsilon(x): \Omega \rightarrow M_n(\mathbb{R})$$

$$f_\varepsilon(x): \Omega \rightarrow \mathbb{R}^+$$

Dans ce cas A_ε et f_ε sont ε périodiques.

$$\exists \underline{A} \text{ 1 périodique tqe } A_\varepsilon(x) = \underline{A}\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) \quad \forall p \in \varepsilon \Omega.$$

$$\exists \underline{f} \text{ ————— } f_\varepsilon(x) = \underline{f}\left(\frac{x}{\varepsilon}\right) \quad \forall p \in \varepsilon \Omega.$$



$$A: Y \rightarrow M_n(\mathbb{R}).$$

$$f: Y \rightarrow \mathbb{R}^+.$$

On s'intéresse à la solution du pb elliptique.

$$\begin{cases} -\operatorname{div} A_\varepsilon(x) \nabla u_\varepsilon + f_\varepsilon(x) u_\varepsilon = f \text{ ds } \Omega. \\ u_\varepsilon = 0 \text{ sur } \partial \Omega. \end{cases}$$

Extensio.: EB et eq.

Question: Que peut-on dire de u_ε qd. la taille des hétérogénéités est petite?

Statistiques numériques: qd ε est petit, u_ε ressemble à un f_0 qui ressemble pas voir l'échelle des hétérogénéités

Questions: +. qd $\varepsilon \rightarrow 0$, u_ε cv vers u_0 ? Si oui dans quel sens?

+ Est-ce que u_0 est sol^o d'un EDP? Est-ce que cette

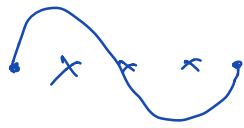
EDP est du m^e type que l'EDP de départ? Peut-on déterminer

les coef de cette EDP?

Motivations :

• Physiq: si le domaine a une géométrie simple, des calculs analytiques de la sol^o macroscopique peuvent être réalisés.

• Problème numérique: $\varepsilon \ll 1$ il est coûteux de calculer la sol^o u_ε . , paramètre de discrétisation / pas du maillage



$h \leq \varepsilon$. $h N \frac{\varepsilon}{4}$
peut d'avoir une borne approx de u_ε .

L'homogénéisation a pb permettrait de calculer efficacement le comportement macroscopique de la solution.

Dans ce cours; on étudie l'homogénéisation de problèmes 1-D:

$$(S_\varepsilon) \begin{cases} - (a_\varepsilon(x) u_\varepsilon'(x))' + f_\varepsilon(x) u_\varepsilon(x) = f(x) \text{ ds } [0,1]. \\ u_\varepsilon(0) = u_\varepsilon(1) = 0. \end{cases}$$

où $f \in L^2([0,1])$

* $a_\varepsilon(x) = a\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)$

où a est une f^o 1 périodique, L^∞ et bornée inférieurement.

$$\exists a^-, a^+ \quad 0 < a^- \leq a(x) \leq a^+ \text{ pp } x.$$

$$\rightarrow a(x+1) = a(x) \text{ pp } x.$$

* $f_\varepsilon(x) = f\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)$

où f est une f^o 1 per.

$$\exists e^-, e^+ \quad 0 < e^- \leq f(x) \leq e^+ \text{ pp } x.$$

(S_ε) est bien posé (Th de Lax Milgram) dans $H_0^1(0,1)$: $\exists ! u_\varepsilon \in H_0^1(0,1)$ solution de (S_ε) .

$$\exists C > 0 \quad \forall \varepsilon > 0 \quad \|u_\varepsilon\|_{H^1} \leq C \|f\|_{L^2}.$$

2. Cas 0-D.

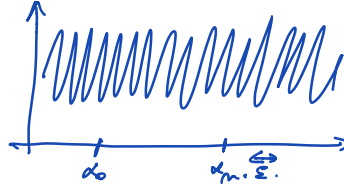
On suppose $\varepsilon = 0$ et substituons les op. diff.

on s'intéresse à $-a_\varepsilon(x)u_\varepsilon(x) = f(x)$ dans $(0,1)$

$$\Rightarrow u_\varepsilon(x) = -\frac{f(x)}{a_\varepsilon(x)}$$

Est ce que u_ε a une limite?

$$g_\varepsilon(x) = \frac{1}{a_\varepsilon(x)} = \frac{1}{a(\frac{x}{\varepsilon})}$$



Théorème: Soit $g \in L^\infty(\mathbb{R})$ et g° 1-périodique. $\forall \varepsilon > 0$, on définit $g_\varepsilon(x) = g(\frac{x}{\varepsilon})$

alors $\forall I$ segment $C \subset \mathbb{R}$ $\forall h \in L^1(I)$ $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_I g_\varepsilon(x) h(x) dx = \langle g \rangle \int_I h(x) dx$
 où $\langle g \rangle = \int_0^1 g(t) dt$.

Remarque: on dit que g cv L^∞ faible \rightarrow vers $\langle g \rangle$.

Preuve: ① Supposons tout d'abord que h est constante par morceaux:

ie. $h(x) = h_i$ sur $] \alpha_i, \alpha_{i+1}[$.

$$\int_I g_\varepsilon(x) h(x) dx = \sum_{i=0}^{m-1} h_i \int_{\alpha_i}^{\alpha_{i+1}} g(\frac{x}{\varepsilon}) dx = \varepsilon \sum_{i=0}^{m-1} h_i \int_{\frac{\alpha_i}{\varepsilon}}^{\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon}} g(y) dy$$

avec $\alpha_0 \leq \alpha_1 \leq \dots \leq \alpha_m$ $I = (\alpha_0, \alpha_m)$.

$$= \sum_{i=0}^{m-1} h_i \left[\int_{\frac{\alpha_i}{\varepsilon}}^{\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon} + 1} g(y) dy + \int_{\frac{\alpha_i}{\varepsilon}}^{\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon}} g(y) dy + \int_{\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon}}^{\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon} + 1} g(y) dy \right]$$

Diagram: A number line with points α_i/ε and α_{i+1}/ε . The interval $[\alpha_i/\varepsilon, \alpha_{i+1}/\varepsilon]$ is highlighted in orange and labeled $\leq \|g\|_{L^\infty}$. The interval $[\alpha_{i+1}/\varepsilon, \alpha_{i+1}/\varepsilon + 1]$ is also highlighted in orange and labeled $\leq \|g\|_{L^\infty}$. The middle interval $[\alpha_i/\varepsilon, \alpha_{i+1}/\varepsilon]$ is labeled $\langle g \rangle (\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon} - \frac{\alpha_i}{\varepsilon} - 1)$. The total expression is shown to converge to $\langle g \rangle \int_I h$ as $\varepsilon \rightarrow 0$.

$$\frac{\alpha_{i+1}}{\varepsilon} - \frac{\alpha_i}{\varepsilon} - 1 = \frac{\alpha_{i+1} - \alpha_i}{\varepsilon} \rightarrow 0$$

$$\int_I g_\varepsilon(x) h(x) dx \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{m-1} h_i \langle g \rangle \frac{\alpha_{i+1} - \alpha_i}{\varepsilon} = \langle g \rangle \int_I h$$

* On conclut par densité de l'ens. des g° cpm dans L^1 .

$\forall h \in L^1(I)$, $\exists (h_k)$ $h_k \rightarrow h$ dans L^1 et h_k constante par morceaux.

$$\int_I g_\varepsilon h - \langle g \rangle \int_I h = \underbrace{\int_I g_\varepsilon h_k - \langle g \rangle \int_I h_k}_{\rightarrow 0} + \underbrace{\int_I g_\varepsilon (h - h_k) - \langle g \rangle \int_I (h - h_k)}_{\rightarrow 0}$$

Preuve 2 : En écrivant $g_\varepsilon = \langle g \rangle$, on peut se ramener au cas où g est à moyenne nulle.

$I = (\alpha, \beta)$.

$G(x) = \int_\alpha^x g(t) dt$. Comme $\langle g \rangle = 0$ alors G est 1 périodique.

à effet: $G(x+1) = \int_\alpha^{x+1} g(t) dt = \int_\alpha^x g(t) dt + \int_x^{x+1} g(t) dt$.

$h \in \underline{C}_0^\infty(I)$ $\int_\alpha^\beta g_\varepsilon(t) h(t) dt = \int_\alpha^\beta \underbrace{g\left(\frac{t}{\varepsilon}\right)}_{G'} h(t) dt = \int_\alpha^\beta \left[\varepsilon G\left(\frac{t}{\varepsilon}\right) \right]' h(t) dt$.

$= - \varepsilon \int_\alpha^\beta G\left(\frac{t}{\varepsilon}\right) h'(t) dt \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0$.
 car G périodique $\Rightarrow G$ bornée.
 h bornée.

Appliqué à notre pb OD: $u_\varepsilon(x) = \frac{f(x)}{a_\varepsilon(x)} \xrightarrow{L^2} - \langle \frac{1}{a} \rangle f$

à effet: $\forall v \in L^2(0,1)$. $\int_0^1 \frac{f(x)v(x)}{a_\varepsilon(x)} dx \xrightarrow{L^1} \langle \frac{1}{a} \rangle \int_0^1 f(x)v(x) dx$.

Soit $u^*(x) = - \langle \frac{1}{a} \rangle f \in L^2(0,1)$. on applique th avec $g = \frac{1}{a}$ et $h = f \cdot v$.

alors $u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u^*$ et u^* est sol^o d'un pb OD du m^e type.

$- \langle \frac{1}{a} \rangle^{-1} u^*(x) = f(x)$.

Ce qui apparaît c'est $\langle \frac{1}{a} \rangle^{-1}$ et non $\langle a \rangle$!.

3- Rappels sur les cv fortes et faibles.

Definition : on dit que $f_\varepsilon \xrightarrow{L^2} f^*$ ssi $\forall \varphi \in L^2(\Omega) \int_\Omega f_\varepsilon \varphi \rightarrow \int_\Omega f^* \varphi$.

f_ε cv faible L^2 vers f^* .

on dit que $f_\varepsilon \xrightarrow{L^2} f^*$ ssi $\int_\Omega |f_\varepsilon - f^*|^2 \rightarrow 0$.

f_ε cv fort L^2 vers f^* .

Proposition: si $f_\varepsilon \xrightarrow{L^2} f^*$ alors $f_\varepsilon \xrightarrow{L^2} f^*$

Preuve: Soit $\varphi \in L^2(\Omega)$ $\int_\Omega |f_\varepsilon \varphi - f^* \varphi| \leq \underbrace{\|f_\varepsilon - f^*\|_{L^2}}_{\rightarrow 0} \|\varphi\|_{L^2}$.

$$\int_\Omega (f_\varepsilon - f^*) \varphi \rightarrow 0.$$

Proposition: si $f_\varepsilon \xrightarrow{L^2} f^*$ et $\|f_\varepsilon\|_{L^2} \rightarrow \|f^*\|_{L^2}$ alors $f_\varepsilon \xrightarrow{L^2} f^*$.

Preuve: $\int_\Omega |f_\varepsilon - f^*|^2 dx = \int_\Omega |f_\varepsilon|^2 + \int_\Omega |f^*|^2 - 2 \int_\Omega f_\varepsilon f^* \rightarrow 0$.

\downarrow \downarrow
 $\|f_\varepsilon\|_{L^2}^2$ $\|f^*\|_{L^2}^2$

Proposition: (Banach-Steinhaus) si f_ε cv faible vers f^* alors (f_ε) est borné

si (f_ε) est la suite bornée de L^2 alors on peut extraire une sous suite qui cv faible dans L^2 .

Corollaire: si (f_ε) suite bornée de H^1 alors on peut extraire une sous suite qui

cv faiblement dans H^1 . ($u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u$ si $\forall \varphi \in H^1 (u_\varepsilon, \varphi) \rightarrow (u, \varphi)$)

Exercice: $u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u$ alors $u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u$ et $u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u$.

Théorème de Rellich: soit Ω ouvert borné de \mathbb{R}^n frontière assez régulière

si (f_ε) bornée dans H^1 alors on peut extraire une sous suite qui cv fortement dans L^2 .

Exercice: si $u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u$ et $u_\varepsilon \in H_0^1(\Omega)$ alors $u \in H_0^1(\Omega)$.

4- Problème 1D particulier. ($f=0$).

On s'intéresse au pb Trouver $u_\varepsilon \in H_0^1(0,1)$.

$$-(a_\varepsilon(x) u_\varepsilon'(x))' = f(x) \text{ ds } (0,1).$$

On suppose $a_\varepsilon(x) = a(\frac{x}{\varepsilon})$ avec a^1 per...

a_ε et f ont suffisamment réguliers.

Dans ce cas, on peut faire tous les calculs

$$u_\varepsilon'(x) = -\frac{1}{a_\varepsilon(x)} \int_0^x f(t) dt + \frac{C_\varepsilon^{(1)}}{a_\varepsilon(x)}.$$

$$\Rightarrow \underline{u_\varepsilon(x)} = -\int_0^x \left[\frac{dy}{a_\varepsilon(y)} \int_0^y f(t) dt \right] + \int_0^x \frac{C_\varepsilon^{(1)}}{a_\varepsilon(y)} dy + C_\varepsilon^{(2)} \dots$$

$$* u_\varepsilon(0) = 0 \Rightarrow C_\varepsilon^{(2)} = 0.$$

$$* u_\varepsilon(1) = 0 \Rightarrow C_\varepsilon^{(1)} = \left[\int_0^1 \frac{dy}{a_\varepsilon(y)} \int_0^y f(t) dt \right] \left[\int_0^1 \frac{dy}{a_\varepsilon(y)} \right]^{-1}.$$

Passage à la limite: $\int_0^1 \frac{dy}{a_\varepsilon(y)} \longrightarrow \int_0^1 dy \cdot \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle$ $1 \in L^2(0,1)$.

$$* y \longmapsto \int_0^y f(t) dt \in L^1(0,1)$$

$$\int_0^1 \frac{dy}{a_\varepsilon(y)} \int_0^y f(t) dt \longrightarrow \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \int_0^1 dy \int_0^y f(t) dt.$$

$$\stackrel{Fubini}{=} \int_0^1 f(t) dt$$

$$\Rightarrow C_\varepsilon^{(1)} \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \left[\left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \int_0^1 dy \int_0^y f(t) dt \right] \left[\left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \right]^{-1}.$$

$$\int_0^1 dy \int_0^y f(t) dt = C_0^{(1)}$$

$$u_\varepsilon(x) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} - \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \int_0^x \int_0^y f(t) dt + C_0^{(1)} \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \int_0^x dy = u^*(x) \dots$$

On peut montrer que $u^* \in H_0^1(0,1)$ est solution de

$$- a^* u^{*''} = f \text{ ds } (0,1).$$

$$\text{avec } a^* = \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle^{-1}$$

La cv simple $u_\varepsilon(x) \rightarrow u^*(x) \forall x \in (0,1)$ implique une convergence forte L^2 d'après th de cv dominée.

$$\textcircled{2} \cdot \left[\underbrace{u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u^*}_{(L^2 \text{ fort})} \right] \left[\underbrace{u_\varepsilon'(x) = -\frac{1}{a_\varepsilon(x)} \int_0^x f(t) dt + \frac{C_\varepsilon^{(1)}}{a_\varepsilon(x)}}_{\text{ne cv pas fortement ds } L^2} \right]$$

Mais u_ε' est faiblement dans L^2 .

En effet, on a $\forall \varphi \in L^2(0,1)$.

$$\int_0^1 u_\varepsilon'(x) \varphi(x) dx = - \int_0^1 \frac{1}{a_\varepsilon(x)} \underbrace{\int_0^x f(t) dt}_{\in L^2} \underbrace{\varphi(x)}_{\in L^2} dx - C_\varepsilon^{(a)} \int_0^1 \frac{\varphi(x)}{a_\varepsilon(x)} dx$$

↖ $\in L^2(0,1)$
↖ $\in L^2(0,1)$

$$\rightarrow - \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \int_0^1 \int_0^x f(t) dt \varphi(x) dx - C_0 \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle \int_0^1 \varphi(x) dx.$$

$$= \int_0^1 u^*(x) \varphi(x) dx.$$

Donc $u_\varepsilon' \xrightarrow{L^2} u^{*'} \Rightarrow \boxed{u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u^*} \leftarrow$

* $\boxed{a_\varepsilon u_\varepsilon' \xrightarrow{L^2} a^* u^{*'}} \leftarrow$

5. Problème 1D général

On considère le pb suivant: Trouver $u_\varepsilon \in H_0^1(0,1)$ sol^o de.

$$(\mathcal{D}_\varepsilon) \left\{ - (a_\varepsilon(x) u_\varepsilon(x))' + f_\varepsilon(x) u_\varepsilon(x) = f(x) \text{ ds } (0,1) \right.$$

où $f, a_\varepsilon, f_\varepsilon$ vérifient les hyp du début.

Théorème: Soit (u_ε) l'uniq sol^o de $(\mathcal{D}_\varepsilon)$, alors $u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u^*$ ds $H^1(0,1)$
 et $u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u^*$ ds $L^2(0,1)$ où $u^* \in H_0^1(0,1)$ est l'uniq solution de
 $- a^* u^{*'}(x) + f^* u^*(x) = f(x) \text{ ds } (0,1)$.
 où $a^* = \left\langle \frac{1}{a} \right\rangle^{-1}$, $f^* = \langle f \rangle$.

Preuve: on a vu au début du cours que $(\mathcal{D}_\varepsilon)$ est bien posé.

$$\exists C \forall \varepsilon > 0. \|u_\varepsilon\|_{H^1} \leq C \|f\|_{L^2}. \quad (*)$$

① Donc $(u_\varepsilon)_\varepsilon$ est borné dans $H^1(0,1)$. Quitte à extraire en suite, on a

$$\underline{u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u^*} \quad \text{et} \quad \underline{u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u^*}. \quad (\text{on sait facile que c'est la m-lim})$$

(Th de Rellich).

Cela nous donne que $u^* \in H_0^1(0,1)$. Caractériser cette limite!

②. (*) $\Rightarrow \sigma_\varepsilon(x) = a_\varepsilon(x) u_\varepsilon'(x)$ borné dans $H^1(\Omega_1)$ uniformément

En effet $\|\sigma_\varepsilon\|_{L^2} = \|a_\varepsilon u_\varepsilon'\|_{L^2} \leq a^+ \|u_\varepsilon'\|_{L^2} \leq a^+ C \|f\|_{L^2}$.

$\Rightarrow \|\sigma_\varepsilon'\|_{L^2} = \|(a_\varepsilon u_\varepsilon')'\|_{L^2} = \|f - p_\varepsilon u_\varepsilon\|_{L^2} \leq \|f\|_{L^2} + \varepsilon^+ \|u_\varepsilon\|_{L^2} \leq C \|f\|_{L^2}$.

⚠ Résultat vrai qd 1D.

Quitte à extraire une suite, $\sigma_\varepsilon \xrightarrow{H^1} \sigma^*$ et $\sigma_\varepsilon \xrightarrow{L^2} \sigma^*$ (Th de Rellich).

③. $\int_0^1 (p_\varepsilon u_\varepsilon - p^+ u^*) \sigma = \int_0^1 p_\varepsilon (u_\varepsilon - u^*) \sigma + \int_0^1 (p_\varepsilon - p^+) u^* \sigma$

Lemme Général (à utiliser de prouver):
 $w_\varepsilon \xrightarrow{L^2} w^* \Rightarrow g_\varepsilon w_\varepsilon \xrightarrow{L^2} g^+ w^*$
 $g_\varepsilon \xrightarrow{L^\infty} g^+ \Rightarrow g_\varepsilon w_\varepsilon \xrightarrow{L^2} g^+ w^*$

$\int_0^1 p_\varepsilon (u_\varepsilon - u^*) \sigma \xrightarrow{L^2} \int_0^1 p^+ (u^* - u^*) \sigma = 0$
 $\int_0^1 (p_\varepsilon - p^+) u^* \sigma \xrightarrow{L^2} \int_0^1 (p_\varepsilon - p^+) u^* \sigma = \langle p_\varepsilon - p^+, \sigma \rangle \xrightarrow{L^2} \langle p^+, \sigma \rangle = \langle p^+, \sigma^* \rangle$

④. $u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u^* \Rightarrow u_\varepsilon' \xrightarrow{L^2} u^{*'} \Rightarrow u^{*'} = \langle \frac{1}{a} \rangle \sigma^*$
 $a_\varepsilon u_\varepsilon' = \sigma_\varepsilon \xrightarrow{L^2} \sigma^* \Rightarrow \frac{1}{a_\varepsilon} \sigma_\varepsilon \xrightarrow{L^2} \langle \frac{1}{a} \rangle \sigma^*$

(après le lemme $w_\varepsilon = \sigma_\varepsilon, g_\varepsilon = 1/a_\varepsilon$)

$\sigma^* = \langle \frac{1}{a} \rangle^{-1} u^{*'}$

⑤. $\sigma_\varepsilon \xrightarrow{H^1} \sigma^* \Rightarrow \sigma_\varepsilon' \xrightarrow{L^2} \sigma^{*'} \Rightarrow \sigma^{*'} = (a_\varepsilon u_\varepsilon')' = p_\varepsilon u_\varepsilon - f \xrightarrow{L^2} p^+ u^* - f$ (Lemme)

$\Rightarrow (\sigma^*)' = p^+ u^* - f$

or $\sigma^* = \langle \frac{1}{a} \rangle^{-1} u^{*'}$ $\Rightarrow \langle \frac{1}{a} \rangle^{-1} (u^*)' = p^+ u^* - f$

$\Rightarrow -a^+(u^*)'' + p^+ u^* = f \text{ ds } (\Omega_1)$

CCL: On dit de mg $u^* \in H_0^1(0,1)$ est solution de .

$$(\mathcal{J}^*) \left[-a^+(u^*)'' + e^+ u^* = f \text{ ds } (\Omega) \right].$$

On mg d'après suite extraite qui cv, cv vers une solution de \mathcal{J}^* .

(\mathcal{J}^*) est bien posé dans $H_0^1(\Omega)$ ($a^+ > 0, e^+ > 0$).

toutes les valeurs d'adhérence sont égales et donc

toute la suite cv.

Récapitulatif: $u_\varepsilon \xrightarrow{H^1} u^*$ $u_\varepsilon \xrightarrow{L^2} u^*$. ▣

Corollaire: $v_\varepsilon \xrightarrow{L^2} v^* = a^+(u^*)'$

Remarque: Le résultat s'étend facilement en supposant que .

$$\left. \begin{array}{l} f_\varepsilon \xrightarrow{L^\infty} f^* \quad L^\infty \text{ faible} \\ \frac{1}{a_\varepsilon} \xrightarrow{L^\infty} \frac{1}{a^*} \end{array} \right\}$$

et a_ε et f_ε non nécessairement périodique !

la périodicité elle nous permet d'expliquer les limites f^* .

et $\frac{1}{a^*}$.

exemple: si a_ε est QP. $a_\varepsilon(x) = a\left(\frac{x}{\varepsilon}\right)$ avec $a(x) = A(\cos x, \sin x)$

A périodique .

$A(R_1 x, \dots, R_n x)$.