

Spectrum of square-tiled surfaces

Phd F.Gatse/ Director L.Hillairet

**U n i v e r s i t é
d'Orléans**

17/10/2018

Surfaces à petits carreaux

- ① Soit $(P_i)_{1 \leq i \leq N}$ une famille de polygones telle que

$$\forall i, \quad P_i \simeq C = [0; 1]^2$$

- ② Soit $(h, v) \in \sigma_N^2$ tel que $\langle h, v \rangle$ agisse transitivement sur $\{1, \dots, N\}$.



FIGURE – Principe de recollement

Surfaces à petits carreaux

- ① Soit $(P_i)_{1 \leq i \leq N}$ une famille de polygones telle que

$$\forall i, \quad P_i \simeq C = [0; 1]^2$$

- ② Soit $(h, v) \in \sigma_N^2$ tel que $\langle h, v \rangle$ agisse transitivement sur $\{1, \dots, N\}$.



FIGURE – Principe de recollement

Surfaces à petits carreaux

- ① Soit $(P_i)_{1 \leq i \leq N}$ une famille de polygones telle que

$$\forall i, \quad P_i \simeq C = [0; 1]^2$$

- ② Soit $(h, v) \in \sigma_N^2$ tel que $\langle h, v \rangle$ agisse transitivement sur $\{1, \dots, N\}$.

③

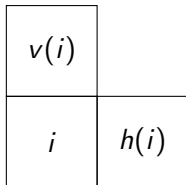


FIGURE – Principe de recollement

Singularités

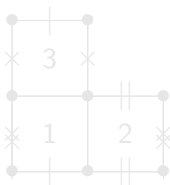
- 1 Les singularités représentent les sommets identifiés après recollement des carrés. L'angle d'une singularité est le nombre de tour qu'on fait autour d'un sommet avant d'y revenir.

2



une singularité d'angle 2π (Tore plat)

3

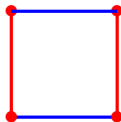


une singularité d'angle 6π

Singularités

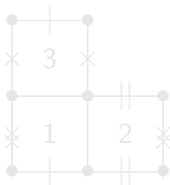
- 1 Les singularités représentent les sommets identifiés après recollement des carrés. L'angle d'une singularité est le nombre de tour qu'on fait autour d'un sommet avant d'y revenir.

2



une singularité d'angle 2π (Tore plat)

3

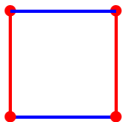


une singularité d'angle 6π

Singularités

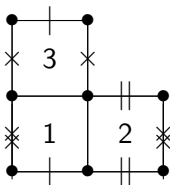
- 1 Les singularités représentent les sommets identifiés après recollement des carrés. L'angle d'une singularité est le nombre de tour qu'on fait autour d'un sommet avant d'y revenir.

2



une singularité d'angle 2π (Tore plat)

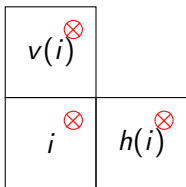
3



une singularité d'angle 6π

Revêtement non ramifié de $T^2 - \{0\}$

La définition que nous avons donnée permet de construire naturellement un revêtement non ramifié d'un origami sur $T^2 - \{0\}$. Cette construction est donnée par :



$\downarrow \pi$



Le revêtement Π nous permet de recenser les directions complètement périodiques sur les surfaces à petits carreaux. L'intérêt principal de cette notion est de voir que notre objet se décompose en cylindres. On peut toutefois isoler les singularités, pour obtenir la décomposition suivante :

- 1 Les cylindres euclidiens

$$C^{t_i} = [0; 1] \times \mathbb{R}^{it}$$

- 2 Les jonctions J_k terminées par des "manches"

$$M^{t_i} = [0; t] \times \mathbb{R}^{it}$$

Exemples de décompositions

Pour fixer les idées, nous explicitons la décomposition précédente dans des cas simples, mais pour la suite nous ne sommes pas obligés de donner formellement des décompositions.

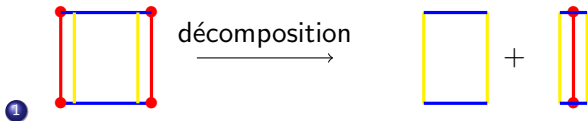


FIGURE – Tore plat

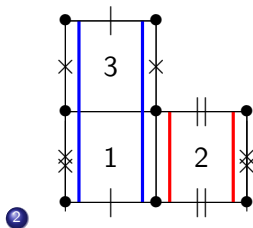
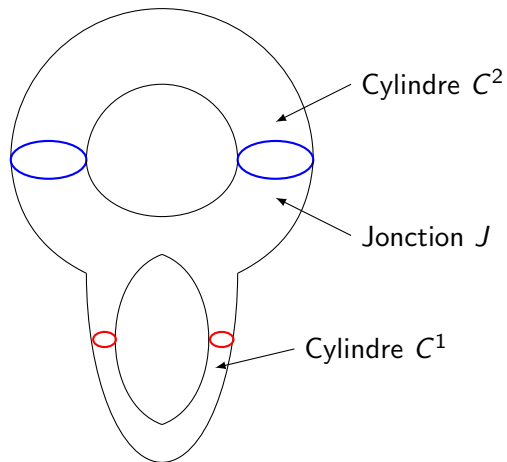


FIGURE – Origami codé par $h = (1, 2)$; $v = (1, 3)$

Exemples de décompositions



1

$$\left(C^{t_i}, g = dX^2 + dY^2, dXdY \right) \iff \left(C^i, g^t = dx^2 + t^2 dy^2, tdx dy \right)$$

2

$$\left(J_k^{(t_i)}, h, dm \right) \iff \left(J_k^{(i)}, h^t, t^2 dm \right)$$

$$L^2(C^i, t dx dy) \rightarrow H^1(C^i) \rightarrow q_t^i(u_i) = t \int_{C^i} |\partial_x u_i|^2 dx dy + \frac{1}{t} \int_{C^i} |\partial_y u_i|^2 dx dy$$

$$n_t^i(u_i) = t \int_{C^i} |u_i|^2 dx dy$$

$$L^2(J_k^{(i)}, t^2 dm) \rightarrow H^1(J_k^{(i)}) \rightarrow q_t^{J_k^{(i)}}(v_k) = \int_{J_k^{(i)}} |\nabla v_k|^2 dm$$

$$n_t^{J_k^{(i)}}(v_k) = t^2 \int_{J_k^{(i)}} |v_k|^2 dm$$

$$L^2 = \oplus_i L^2(C^i, tdx dy) \oplus_k L^2(J_k^{(i)}, t^2 dm)$$

$$\tilde{n}_t = \sum_i n_t^i + \sum_k n_t^{J_k^{(i)}}$$

$$H^1 = \oplus_i H^1(C^i) \oplus_k H^1(J_k^{(i)})$$

$$\tilde{q}_t = \sum_i q_t^i + \sum_k q_t^{J_k^{(i)}}$$

La forme quadratique est définie sur H^1 modulo les conditions de recollement.

$$\text{Dom}(\tilde{q}_t) = \{((u_i), (v_k)) \in H^1 \mid \forall i, k \quad \gamma^{g_i, d_i}(u_i) = \gamma_{J_k^{(i)}}^{g_i, d_i}(v_k)\}$$

On dit que $\Theta^t = ((u_i^t), (v_k^t)) \in \text{Dom}(\tilde{q}_t)$ est fonction propre de \tilde{q}_t associée à la valeur propre λ^t si $\forall \Gamma = ((\phi_i), (\psi_k)) \in \text{Dom}(\tilde{q}_t)$

$$\tilde{q}_t(\Theta^t, \Gamma) = \lambda^t \tilde{n}_t(\Theta^t, \Gamma). \quad (\tilde{E}_{vp})$$

En divisant la relation (\tilde{E}_{vp}) par t , on obtient un problème aux valeurs propres équivalent :

$$q_t(\Theta^t, \Gamma) = \lambda^t n_t(\Theta^t, \Gamma). \quad (E_{vp})$$

Traduction de cette équation aux valeurs propres dans les cylindres et les Jonctions

La caractérisation de l'extension de Friedrichs associée à q_t permet d'avoir les relations suivantes :

$$-\Delta_k v_k^t = t^2 \lambda^t v_k^t \quad \text{dans } J_k^{(i)} \quad (1)$$

$$-\partial_x^2 u_i^t - \frac{1}{t^2} \partial_x^2 u_i^t = \lambda^t u_i^t \quad \text{dans } C^i \quad (2)$$

Lemme

$\exists C$ tel que pour tout $v \in H^1(V)$

$$\|v\|_{L^2(V)}^2 \leq C \left(\|\nabla v\|_{L^2(V)}^2 + \|v|_{\partial V}\|_{L^2(\partial V)}^2 \right)$$

Contrôle de la norme H^1 de Θ^t normalisée avec l'hypothèse que le spectre est borné

En prenant $\Gamma = \Theta^t$ dans E_{vp} , on a :

$$\sum_i \left(\int_{C_i} |\partial_x u_i^t|^2 dx dy + \frac{1}{t^2} \int_{C_i} |\partial_y u_i^t|^2 dx dy \right) + \sum_k \frac{1}{t} \int_{J_k^{(i)}} |\nabla v_k^t|^2 dm = \lambda^t$$

$$n_t(\Theta^t) = 1 \iff \sum_i \int_{C_i} |u_i^t|^2 dx dy + \sum_k t \int_{J_k^{(i)}} |v_k^t|^2 dm = 1.$$

Les deux égalités plus le principe de recollement entraînent que :

$$\|\Theta^t\|_{H^1} \leq C$$

Banach-Alaoglu-Bourbaki+Rellich-Kondrachov nous disent que modulo une sous-suite, nous avons :

$$\Theta^t \rightarrow \Theta^\infty = ((u_i^\infty), (v_k^\infty)) \quad \text{dans } L^2$$

$$\Theta^t \rightharpoonup \Theta^\infty = ((u_i^\infty), (v_k^\infty)) \quad \text{dans } H^1$$

L'unicité de la limite implique que :

$$u_i^\infty = w_i^\infty(x) \mathbf{1}_{\mathcal{I}_i}(y) \quad \text{avec } w_i^\infty \in H^1([0; 1]);$$

$$v_i^\infty = C \mathbf{1}_{J_k^{(i)}}$$

Théorème

Soit $\left(\theta_n^t = ((u_{n,i}^t), (v_{n,k}^t)), \lambda_n^t\right)$ un couple d'éléments propres normalisés de \tilde{q}_t avec $|\lambda_n^t| \leq M$.

On montre que : $\forall n$

$$\theta_n^t \longrightarrow \theta_n^\infty = ((w_{n,i}^\infty(x)\mathbf{1}_{\mathcal{S}_i}(y)), (C\mathbf{1}_{J_k^{(i)}})) \quad \text{dans } L^2 \text{ quand } t \rightarrow 0;$$

$$\lambda_n^t \rightarrow \lambda_n^\infty \quad \text{quand } t \rightarrow 0.$$

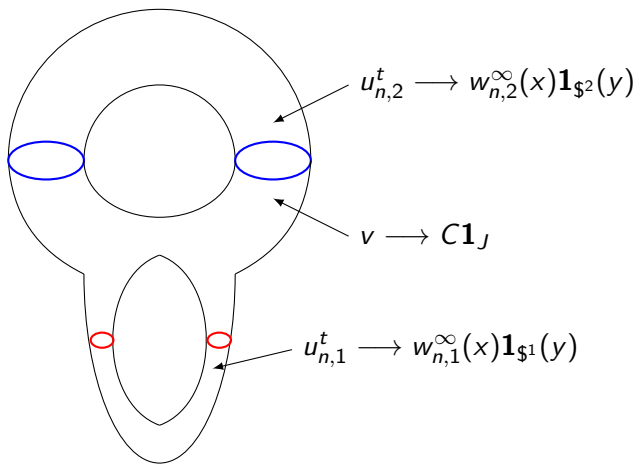
Avec

$$(w_n^\infty = (w_{n,i}^\infty), \lambda_n^\infty)$$

est un couple d'éléments propres du problème limite.

Remarque : Par $t \rightarrow 0$, on pensera à une suite $(t_k)_k \subset [0; 1]$ qui tend vers 0.

Preuve du théorème dans le cadre de l'origami codé par $h = (1, 2)$ et $v = (1, 3)$



Preuve du théorème dans le cadre de l'origami codé par $h = (1, 2)$ et $v = (1, 3)$

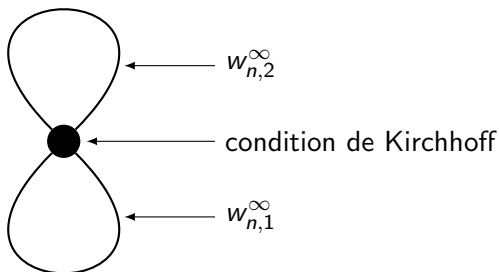


FIGURE – Graphe limite de l'origami codé par $h = (1, 2)$ et $v = (1, 3)$

Preuve du théorème dans le cadre de l'origami codé par $h = (1, 2)$ et $v = (1, 3)$

A-t-on, $\forall i$

$$-(w_{n,i}^\infty)'' = \lambda_n^\infty w_{n,i}^\infty \quad ?$$

Nous allons répondre à cette question.

On définit la moyenne comme suit :

$$w_{n,i}^t(x) = \frac{1}{\sigma(\mathcal{I}^i)} \int_{\mathcal{I}^i} u_{n,i}^t(x, y) dy.$$

Soit $\varphi \in \mathcal{C}_0^\infty((0, 1)_x)$. On définit

$$\tilde{\varphi}(x, y) = \varphi(x) \mathbf{1}_{\mathcal{I}^i}(y) \in \mathcal{C}_0^\infty(C^i)$$

En multipliant la relation (2) par $\tilde{\varphi}$ et en intégrant sur C^i , on trouve :

$$-(w_{n,i}^t)'' = \lambda_n^t w_{n,i}^t$$

Par construction $w_{n,i}^t \rightarrow w_{n,i}^\infty$ dans $L^2([0; 1])$ et la continuité des dérivées faibles entraîne :

$$-(w_{n,i}^\infty)'' = \lambda_n^\infty w_{n,i}^\infty$$

Fin de la preuve!!!

Pour conclure que

$$(w_n^\infty = (w_{n,i}^\infty), \lambda_n^\infty)$$

est bien couple d'éléments propres du problème limite, on doit vérifier que

$\forall i, w_{n,i}^\infty$ vérifie les conditions de recollement sur le graphe limite.

Pour cela, on remarque que :

$$w_{n,i}^t(0/1) = \frac{1}{\sigma(\$^i)} \int_{\$^i} u_{n,i}^t(0/1, y) dy,$$

$$\gamma^{g_i, d_i}(w_{n,i}^t) = \frac{1}{\sigma(\$^i)} \int_{\$^i} \gamma_{J_k^{(i)}}^{g_i, d_i}(v_n^t) dy.$$

En passant à la limite, on obtient :

$$\gamma^{g_i, d_i}(w_{n,i}^\infty) = C.$$

**M E R C I P O U R V O T R E
A T T E N T I O N**