



**HAL**  
open science

# Holomorphie des opérateurs d’entrelacement normalisés à l’aide des paramètres d’Arthur

Colette Moeglin

► **To cite this version:**

Colette Moeglin. Holomorphie des opérateurs d’entrelacement normalisés à l’aide des paramètres d’Arthur. 2008. hal-00211939

**HAL Id: hal-00211939**

**<https://hal.science/hal-00211939>**

Preprint submitted on 22 Jan 2008

**HAL** is a multi-disciplinary open access archive for the deposit and dissemination of scientific research documents, whether they are published or not. The documents may come from teaching and research institutions in France or abroad, or from public or private research centers.

L’archive ouverte pluridisciplinaire **HAL**, est destinée au dépôt et à la diffusion de documents scientifiques de niveau recherche, publiés ou non, émanant des établissements d’enseignement et de recherche français ou étrangers, des laboratoires publics ou privés.

# Holomorphie des opérateurs d’entrelacement normalisés à l’aide des paramètres d’Arthur

C. Mœglin

CNRS, Institut de Mathématiques de Jussieu  
moeglin@math.jussieu.fr

## Introduction

Le but de cet article est de prouver que les opérateurs d’entrelacement qui interviennent dans les séries d’Eisenstein construites avec des formes automorphes de carré intégrable et des paraboliques maximaux sont holomorphes au voisinage de l’axe réel positif. Ici on ne travaille que localement donc on réexprime le résultat différemment ; on renvoie le lecteur à [18] pour les rapports locaux/globaux. On fixe donc un gros groupe  $\mathcal{G}$  classique est un parabolique maximal de ce groupe donc de la forme  $GL(D) \times G$  où  $G$  est un groupe classique de même type que  $\mathcal{G}$  ; c’est  $G$  qui intervient dans cet article. On fixe une représentation irréductible  $\pi$  de  $G$  ; on suppose qu’elle est composante locale d’une forme automorphe de carré intégrable ; on oublie le fait que la conjecture de Ramanujan n’est pas connue pour les groupes  $GL$ , cela n’a pas d’importance sérieuse pour nos problèmes d’holomorphie et on suppose donc que  $\pi$  est dans un paquet d’Arthur ; on rappelle les définitions et constructions ci-dessous. On fixe une représentation de Steinberg de  $GL(D)$ , noté ici  $\sigma$  et on définit une fonction méromorphe  $r(\sigma, \psi, s)$  qui dépend de  $\sigma$  et de  $\psi$  (ceci est fait en 3.1) mais on peut dire simplement que  $r(\sigma, \psi, s)$  est le facteur de normalisation défini au moins théoriquement par Langlands et Shahidi pour l’entrelacement  $\sigma ||^s \times \pi_L \rightarrow \sigma^* ||^{-s} \times \pi_L$  où  $\pi_L$  est une des représentations du paquet de Langlands inclus dans le paquet d’Arthur défini par  $\psi$ . Donc en général la fonction  $r(\sigma, \pi, s)$  n’est pas le facteur de normalisation de Langlands-Shahidi pour l’entrelacement précédent quand on remplace  $\pi_L$  par  $\pi$  sauf si  $\psi$  est tempéré c’est-à-dire trivial sur la 2e copie de  $SL(2, \mathbb{C})$  ; c’est le seul cas où paquet de Langlands et paquet d’Arthur coïncident. On note  $M(\sigma, \pi, s)$  l’opérateur d’entrelacement standard associé comme précédemment à l’induite  $\sigma ||^s \times \pi$  et on pose  $N(\sigma, \pi, s) := r(\sigma, \psi, s)^{-1} M(\sigma, \pi, s)$  et on montre dans cet article que  $N(\sigma, \pi, s)$  est holomorphe au voisinage de l’axe réel positif.

L’article commence par un rappel des constructions des représentations dans un paquet d’Arthur ; on simplifie la construction dans le cas d’un morphisme général en 2.8 ci-dessous ; cette simplification a son intérêt en soi. L’idée est toujours la même on sait définir avec une grande précision les représentations dans un paquet d’Arthur associé à un morphisme  $\psi$  si la restriction de  $\psi$  à  $W_F \times SL(2, \mathbb{C})$  où  $SL(2, \mathbb{C})$  est plongé diagonalement dans le produit  $SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$  est sans multiplicité. Le point est d’obtenir le cas général à partir de ce cas particulier en utilisant des modules de Jacquet. Dans la définition originale on avait rigidifié les choix de façon à avoir une paramétrisation la plus canonique possible ; en fait cette paramétrisation est surtout beaucoup trop rigide et peu compatible aux procédures standard d’induction restriction. On s’affranchit donc de toute rigidité, on perd encore plus de renseignements sur la paramétrisation mais on peut alors faire des choix dans chaque situation et les rendre compatibles à l’induction ou la restriction que l’on considère. Dans cette introduction, on ne peut pas expliquer toutes les notations ; mais il est certainement assez clair que  $\psi$  peut être vu comme une représentation de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$  dans un groupe d’automorphismes d’une forme bilinéaire d’un type donné (éventuellement ne respectant la forme bilinéaire qu’à un scalaire près). On dit que  $\psi$  a bonne parité si toutes les sous-représentations irréductibles incluses dans  $\psi$  sont aussi à valeurs dans un groupe d’automorphismes d’une forme de même type. On avait montré en [17]

repris en [19] que par une induction qui préserve l'irréductibilité on se ramène à décrire les paquets de représentations associés à un  $\psi$  général au cas des  $\psi$  ayant bonne parité. Ensuite on construit les paquets associés à un morphisme  $\psi$  ayant bonne parité en construisant un morphisme  $\psi_{>>}$  "dominant"  $\psi$  et tel que  $\psi_{>>}$  soit de restriction discrète à la diagonale et en trouvant les représentations associées à  $\psi$  par module de Jacquet à partir de celles associées à  $\psi_{>>}$  (cf. ci-dessous 2.8); c'est la notion de "dominant" que l'on a simplifiée. On dit que  $\psi_{>>}$  domine  $\psi$  s'il existe un ordre total sur l'ensemble des sous-représentations irréductibles incluses dans  $\psi_{>>}$  et sur l'ensemble des sous-représentations irréductibles incluses dans  $\psi$  (il y a une ambiguïté si  $\psi$  a de la multiplicité) et une bijection respectant les ordres, du premier ensemble sur le second compatible à l'action de  $W_F$ ; de façon explicite en identifiant une représentation irréductible de  $SL(2, \mathbb{C})$  à sa dimension, on voit les sous-représentations irréductibles incluses dans  $\psi$  comme un triplet  $(\rho, a_{>>}, b_{>>})$  et la bijection envoie un tel triplet sur un triplet  $(\rho, a, b)$  tel que  $\inf(a, b) = \inf(a_{>>}, b_{>>})$ ,  $\sup(a_{>>}, b_{>>}) \geq \sup(a, b)$  et  $(a_{>>} - b_{>>})(a - b) \geq 0$ . Remarquons que l'on ne peut pas trouver de morphisme dominant  $\psi$  et de restriction discrète à la diagonale si  $\psi$  n'a pas bonne parité.

La preuve de l'holomorphie des opérateurs d'entrelacement se fait de la façon la plus standard qui soit : on s'arrange pour inclure  $\pi$  dans une induite  $\tau \times \pi'$  où  $\pi'$  sera encore dans un paquet d'Arthur et on décompose l'opérateur d'entrelacement standard en le produit des 3 opérateurs d'entrelacements standard évidents et on montre que ce produit n'a pas de pôle en utilisant une hypothèse de récurrence pour  $\tau'$ . On explique en détail les choix en 3.2; le point de départ est pour  $s \in \mathbb{R}_{>0}$ , le résultat d'Harish-Chandra qui montre que si  $\pi$  est une série discrète, alors l'opérateur d'entrelacement standard est holomorphe pour  $Res > 0$  (cf. par exemple [28]); en  $s = 0$ , c'est uniquement le fait que l'opérateur d'entrelacement normalisé est autodual et les applications sont pour  $s > 0$ .

## Table des matières

<b>1</b>	<b>Quelques notations générales</b>	<b>3</b>
<b>2</b>	<b>Rappel sur les paquets d'Arthur</b>	<b>4</b>
2.1	Définition des paramètres . . . . .	4
2.2	Le cas des morphismes élémentaires de restriction discrète à la diagonale . . . . .	6
2.3	Le cas général des morphismes de restriction discrète à la diagonale . . . . .	6
2.4	Cas d'un morphisme de bonne parité . . . . .	7
2.5	Définition générale de $\Pi(\psi)$ . . . . .	8
2.6	Paquet d'Arthur et induction . . . . .	8
2.7	Propriétés des modules de Jacquet . . . . .	8
2.8	Assouplissement des choix . . . . .	10
<b>3</b>	<b>Définition de la normalisation et énoncé du théorème</b>	<b>13</b>
3.1	Normalisation . . . . .	13
3.2	Enoncé du théorème et schéma de la preuve . . . . .	14
3.3	Propriétés des facteurs de normalisation . . . . .	16
<b>4</b>	<b>Démonstration</b>	<b>16</b>
4.1	Un lemme connu . . . . .	16
4.2	Réduction dans le cas induit . . . . .	16
4.3	Réduction, le cas isolé . . . . .	17
4.4	Réduction dans le cas de 2 blocs élémentaires consécutifs . . . . .	18
4.5	Conséquence sur l'holomorphie des opérateurs d'entrelacements . . . . .	19
4.5.1	Le cas de 4.4 . . . . .	19
4.5.2	Le cas de 4.3 . . . . .	20

4.6	Réduction dans le cas d'un bloc non isolé . . . . .	21
4.6.1	Une propriété des modules de Jacquet . . . . .	21
4.6.2	Réduction de l'amplitude dans le cas non isolé . . . . .	21
4.6.3	Suppression d'un bloc dans le cas non isolé . . . . .	24
4.7	Conséquence pour l'holomorphie des opérateurs d'entrelacement . . . . .	26
4.7.1	Le cas des signes contraires . . . . .	26
4.7.2	Le cas de même signe . . . . .	27
4.8	Réduction par le bas . . . . .	29
4.8.1	Réduction par le bas, première étape . . . . .	29
4.8.2	Réduction par le bas, fin . . . . .	31
4.9	Fin de la preuve de l'holomorphie des opérateurs d'entrelacement dans le cas $\zeta_0 = -$ .	32
4.10	Fin de la preuve de l'holomorphie des opérateurs d'entrelacement dans le cas $\zeta_0 = +$ .	33

## 1 Quelques notations générales

Dans tout le travail  $F$  est un corps  $p$ -adique. On considère ici un groupe  $G$  classique ; le prototype sont les groupes orthogonaux symplectiques ou unitaires mais grâce à une remarque d'Arthur ([5]) on peut leur adjoindre les groupes  $Gspin(2n + 1)$  et les groupes non connexes  $Gspin(2n)$  et pour les mêmes raisons on peut obtenir les groupes  $GU(m, F'/F)$  où  $F'$  est une extension quadratique de  $F$ . Chacun de ces groupes (hormi le cas des groupes unitaires) a un groupe dual de la forme  $G^* \times W_F$  où  $W_F$  est le groupe de Weyl de  $F$  et où  $G^*$  est un groupe classique. Si  $G$  est un groupe unitaire,  $G^*$  sera plutôt un groupe linéaire, ceci est largement écrit dans la littérature. On considère la représentation naturelle de  $G^*$  dans un groupe  $GL(m_G^*, \mathbb{C})$  (cela définit  $m_G^*$ ) ; si  $G$  est un groupe  $Gspin$  ou  $GU$  il faut prendre  $GL(m_G^*, \mathbb{C}) \times \mathbb{C}^*$  comme expliqué par exemple dans [5]. On note  $\theta^*$  l'automorphisme  $g \mapsto {}^t g^{-1}$  (ou  $(g, \lambda) \mapsto ({}^t g^{-1} \lambda, \lambda)$ ) de  $GL(m_G^*, \mathbb{C})$  (ou  $GL(m_G^*, \mathbb{C}) \times \mathbb{C}^*$ ) et on note  $\theta$  l'automorphisme "dual" et on impose à  $\theta$  de respecter un épinglage.

On considérera des morphismes de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$  dans  $G^*$  continus-algébriques, bornés et semi-simples ; en composant avec la représentation naturelle cela donne une représentation de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$ . On note génériquement  $\psi$  un tel morphisme et on note  $Jord(\psi)$  l'ensemble des sous-représentations irréductibles incluses dans  $\psi$  ; toute représentation irréductible de  $SL(2, \mathbb{C})$  est uniquement déterminée par sa dimension et on identifie donc  $Jord(\psi)$  à un ensemble de triplets  $(\rho, a, b)$  où  $\rho$  est une représentation irréductible de  $W_F$  et  $a, b$  sont des entiers. On tient compte des multiplicités de  $\psi$  dans  $Jord(\psi)$ . On appelle caractère du centralisateur de  $\psi$  une application,  $\epsilon$ , de  $Jord(\psi)$  dans  $\{\pm 1\}$  et on appelle restriction de  $\epsilon$  au centre de  $G^*$ , le signe  $\epsilon(z_{G^*}) := \times_{(\rho, a, b) \in Jord(\psi)} \epsilon(\rho, a, b)$  où les multiplicités de  $Jord(\psi)$  sont prises en compte. Et on dit que la restriction de  $\epsilon$  au centre de  $G^*$  est déterminée par le type de  $G$  si  $\epsilon(z_{G^*}) = +1$  exactement quand  $G$  est déterminé par une forme bilinéaire dont l'invariant de Hasse est  $+1$ . C'est une version combinatoire des notions usuelles.

Grâce aux travaux de Zelevinsky on sait donc associer une représentation irréductible de  $GL(m_G^*, F)$  notée  $\pi^{GL}(\psi)$ . Cette représentation est stable par l'action de l'automorphisme extérieur de  $GL(m_G^*, F)$ , noté  $\theta$  ci-dessus et on prolonge cette représentation au produit semi-direct de  $GL(m_G^*, F) \times \{1, \theta\}$  ; ici il n'est pas important de fixer le prolongement. On appelle  $\theta$ -trace la trace de cette représentation limitée à la composante non connexe de ce produit semi-direct ; on identifie une telle trace à une fonction sur  $GL(n, F)$  invariante par  $\theta$ -conjugaison.

On utilisera aussi la notation suivante bien commode : soit  $\pi$  une représentation de  $G$  et  $\rho$  une représentation cuspidale unitaire d'un groupe linéaire  $GL(d_\rho, F)$ , ce qui définit  $d_\rho$ . On suppose qu'il existe un groupe  $G'$  de même type que  $G$  et de rang  $d_\rho$  plus petit tel que  $GL(d_\rho, F) \times G'$  soit un sous-groupe de Levi de  $G$ . On note  $x$  un réel et  $Jac_{\rho|_x} \pi$  ou simplement  $Jac_x \pi$  (quand  $\rho$  est fixé) l'élément du groupe de Grothendieck de  $G'$ , encore vu comme une représentation semi-simple de  $G'$  tel que le module de Jacquet de  $\pi$  relativement à un parabolique de Levi  $GL(d_\rho, F) \times G'$  soit

de la forme  $\rho| |^x \otimes Jac_x \pi \oplus_{\sigma' \neq \rho| |^x, \pi'} \sigma' \otimes \pi'$ , égalité dans le groupe de Grothendieck. Soit  $\pi^{GL}$  une représentation de  $GL(m_G^*, F)$ ; on définit de façon analogue  $Jac_x^\theta \pi^{GL}$  comme représentation semi-simple de  $GL(m_G^* - 2d_\rho, F)$  telle que le module de Jacquet de  $\pi^{GL}$  relativement à un parabolique de Levi  $GL(d_\rho, F) \times GL(m_G^* - 2d_\rho, F) \times GL(d_\rho, F)$  soit, dans le groupe de Grothendieck, de la forme  $\rho| |^x \otimes Jac_x^\theta \pi^{GL} \otimes \theta(\rho| |^x) \oplus_{\sigma', \sigma'', \tau} \sigma' \otimes \tau \otimes \sigma''$  où  $(\sigma', \sigma'')$  parcourt l'ensemble des couples de représentations irréductibles de  $GL(d_\rho, F)$  sauf le couple  $(\rho| |^x, \theta(\rho| |^x))$ .

L'induction pour les représentations est notée par  $x$ ; soit  $\rho$  une représentation cuspidale d'un groupe linéaire  $GL(d_\rho, F)$  et soit  $[x, y]$  un segment croissant ou décroissant. Grâce aux travaux de Bernstein et de Zelevinsky, on sait que l'induite  $\rho| |^x \times \cdots \times \rho| |^y$  a un unique sous-module irréductible. Ce sous-module est noté, soit  $\langle \rho| |^x, \cdots, \rho| |^y \rangle$  soit de façon plus traditionnelle  $\langle x, \cdots, y \rangle_\rho$ . Grâce aux travaux de Zelevinsky, on peut généraliser cette construction à un ensemble de multisegments dans les cas suivants; considérons une matrice,  $\mathcal{A}$ , (non nécessairement rectangulaire), dont les lignes et les colonnes sont des segments de croissance différentes

$$\begin{array}{cccc} B_1 & \cdots & \cdots & A_1 \\ & \vdots & & \vdots \\ & & & \vdots \\ B_t & \cdots & \cdots & A_t \end{array}$$

où pour tout  $i \in [1, t]$ ,  $[B_i, A_i]$  est un segment lié au sens de Zelevinsky à celui qui le précède et à celui qui le suit, soit croissant avec alors  $B_1 > \cdots > B_t$  et soit décroissant avec  $B_1 < \cdots < B_t$ . Dans l'écriture, l'élément en dessous de  $B_1$  est  $B_1 - 1$ , donc  $B_t$  n'est pas nécessairement décalé par rapport à  $B_1$ . Dans ce cas l'induite, pour le  $GL$  convenable  $\langle B_1, \cdots, A_1 \rangle_\rho \times \cdots \times \langle B_t, \cdots, A_t \rangle_\rho$  a un unique sous-module irréductible que l'on note  $\langle \mathcal{A} \rangle_\rho$ . Le type même de représentations qui interviennent dès que l'on étudie les paquets d'Arthur sont les représentations  $Speh(St(\rho, a), b)$  pour des entiers  $a, b$  qui, dans cette écriture sont les représentations associées à la matrice rectangulaire ci-dessous et aussi à la transposée de cette matrice.

$$\begin{array}{ccc} (a-b)/2 & \cdots & (a+b)/2 - 1 \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ -(a+b)/2 + 1 & \cdots & -(a-b)/2 \end{array}$$

### Une convention importante

On s'intéresse aux opérateurs d'entrelacement associés à l'élément du groupe de Weyl de longueur maximale, pour des induites de la forme  $\sigma| |^s \times \pi$  où  $\sigma$  est une représentation de Steinberg (unitaire) et  $s \in \mathbb{R}_{\geq 0}$ . En générale l'image est à valeurs dans une induite de la forme  $\tilde{\sigma}| |^{-s} \times \pi$  où  $\tilde{\sigma}$  est la contragrédiente de  $\sigma$  parfois tordu par un caractère dépendant de  $\pi$  (cas des groupes de similitudes); pour simplifier la notation on suppose que  $\tilde{\sigma} \simeq \sigma$ . C'est le seul cas important.

## 2 Rappel sur les paquets d'Arthur

### 2.1 Définition des paramètres

On fixe  $\psi$  comme dans 1. A un tel morphisme Arthur associe un ensemble fini de représentations irréductibles de  $G$ , ensemble noté  $\Pi(\psi)$  uniquement déterminé par le fait qu'une combinaison linéaire convenable à coefficient tous non nuls des traces des éléments de  $\Pi(\psi)$  se transfère en la  $\theta$ -trace de  $\pi^{GL}(\psi)$ .

Le seul cas particulier de ce résultat dont nous avons besoin est celui beaucoup plus simple des paquets de séries discrètes; on suppose que  $\psi$  est trivial sur la 2e copie de  $SL(2, \mathbb{C})$  et que la représentation définie par  $\psi$  n'a pas de multiplicité. Dans ce cas  $\Pi(\psi)$  est formée de séries discrètes de  $G$ ; leur nombre est exactement  $2^{long(\psi)-1}$  où  $long(\psi)$  est la longueur de  $\psi$  en tant que représentation de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C})$ .

Avec cela on a déduit l'existence d'une classification des représentations cuspidales de  $G$  sous la forme suivante (les définitions de sans trou et alterné sont après l'énoncé) :

**Proposition 2.1.1** *Il existe une bijection entre l'ensemble des classes d'isomorphie de représentations cuspidales irréductibles de  $G$  et l'ensemble des couples  $\psi, \epsilon$  où  $\psi$  est un morphisme discret et sans trou et  $\epsilon$  est un caractère alterné du centralisateur de  $\psi$  de restriction au centre de  $G^*$  imposée par  $G$ .*

On dit que  $\psi$  est discret si la représentation de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C})$  est sans multiplicité ; on dit que  $\psi$  est sans trou si quand  $Jord(\psi)$  contient  $(\rho, a)$  avec  $a > 2$ , il contient aussi  $(\rho, a - 2)$  . Le caractère du centralisateur de  $\psi$  est dit alterné si, vu comme application de  $Jord(\psi)$  dans  $\{\pm 1\}$  il prend des valeurs différentes sur  $(\rho, a)$  et  $(\rho, a - 2)$  en prenant la valeur  $-$  sur tout couple de la forme  $(\rho, 2)$ .

L'application qui à une représentation cuspidale  $\pi$  associe le morphisme  $\psi$  est uniquement déterminée par la propriété suivante : soit  $\rho$  une représentation cuspidale de  $GL(d_\rho, F)$  autoduale. On sait alors d'après Silberger qu'il existe un unique réel  $x_{\rho, \pi} \in \mathbb{R}_{\geq 0}$  tel que l'induite  $\rho ||^{x_{\rho, \pi}} \times \pi$  soit réductible. On pose  $Red(\pi) := \{(\rho, x_{\rho, \pi}); x_{\rho, \pi} > 1/2\}$ . Alors  $Jord(\psi) = \{(\rho, 2x_{\rho, \pi} - 1); (\rho, x_{\rho, \pi}) \in Red(\pi)\}$ .

La seule démonstration que je connais de ce résultat utilise l'existence de  $\Pi(\psi)$  dans le cas particulier des morphismes triviaux sur la 2e copie de  $SL(2, \mathbb{C})$  et ceci est dû à Arthur et nécessite le lemme fondamental ordinaire et tordu, ainsi que le transfert pour toutes les fonctions localement constantes à support compact.

Avec cela on peut utiliser [14], [20] pour construire toutes les séries discrètes de  $G$ , ou on peut utiliser les résultats d'Arthur pour cette même construction ; on a déjà montré que les constructions coïncident. On ne fait alors plus d'hypothèses sur  $\psi$  et on construit un paquet de représentations  $\Pi(\psi)$  en [16] repris en [19]. Et la construction est faite de telle sorte que la propriété de transfert pour les  $\psi$  discrets donne la propriété de transfert pour les  $\psi$  généraux. Ici on n'a pas besoin de savoir de quelle combinaison linéaire il s'agit. Les paquets que nous avons construits sont donc les paquets qu'Arthur trouvent (une fois tous les lemmes fondamentaux démontrés) par son étude des formules des traces. Arthur annonce que la somme des séries discrètes dans un paquet  $\Pi(\psi)$  avec  $\psi$  de restriction triviale à la 2e copie de  $SL(2, \mathbb{C})$  est la (à un scalaire près) combinaison linéaire stable dans le paquet. On a alors montré en [16] quelle est la combinaison linéaire stable dans le paquet  $\Pi(\psi)$  ; les coefficients sont des signes explicites. Ici on a besoin d'une description/construction des éléments de  $\Pi(\psi)$  pour un  $\psi$  général que l'on va rappeler et que l'on simplifiera un peu ci-dessous. Dans cet article, on va utiliser le calcul des coefficients mais on pourrait très bien garder des coefficients non calculés, cela ne changerait rien.

Fixons  $\psi$  ; on note  $\psi|_\Delta$  la restriction de  $\psi$  à  $W_F \times SL(2, \mathbb{C})$  où  $SL(2, \mathbb{C})$  est plongé diagonalement dans  $SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$ .

Pour construire les éléments de  $\Pi(\psi)$  on commence par le faire dans des cas où  $\psi|_\Delta$  est sans multiplicité ; on appelle ce cas le cas où  $\psi$  est de restriction discrète à la diagonale. Ceci a été traité en détail dans [16] avec les résultats de [22].

Sous cette hypothèse  $\Pi(\psi)$  est en bijection avec les couples  $\underline{t}, \underline{\eta}$  d'applications définies sur  $Jord(\psi)$  où pour tout  $(\rho, a, b) \in Jord(\psi)$ ,  $\underline{t}(\rho, a, b) \in [0, [inf(a, b)/2]]$  et  $\underline{\eta}(\rho, a, b) \in \{\pm 1\}$  avec  $\underline{\eta}(\rho, a, b) = +$  si  $\underline{t}(\rho, a, b) = inf(a, b)/2$  ; de plus à un tel couple  $\underline{t}, \underline{\eta}$  on associe (cf. ci-dessous) un caractère du centralisateur de  $\psi$ , pour nous une application,  $\epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}$  de  $Jord(\psi)$  dans  $\{\pm 1\}$  et ce caractère à sa restriction au centre de  $G^*$  déterminée par la forme de  $G$ , c'est-à-dire pour nous  $\times_{(\rho, a, b) \in Jord(\psi)} \epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(\rho, a, b) = \epsilon_G$  où  $\epsilon_G$  est l'invariant de Hasse intervenant dans la définition de la forme bilinéaire que  $G$  respecte (éventuellement à un scalaire près). Par définition :

$$\forall (\rho, a, b) \in Jord(\psi), \epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(\rho, a, b) = \underline{\eta}(\rho, a, b)^{inf(a, b)} (-1)^{[inf(a, b)/2] + \underline{t}(\rho, a, b)}.$$

On note  $\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta})$  ou plus simplement  $\pi(\underline{t}, \underline{\eta})$  la représentation correspondant à  $\underline{t}, \underline{\eta}$ . On pose aussi  $\epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(s_\psi) := \times_{(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)} \epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(\rho, a, b)^{b-1}$  et on a alors montré en loc.cite que  $\sum_{\underline{t}, \underline{\eta}} \epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(s_\psi) \pi(\underline{t}, \underline{\eta})$  est une distribution stable qui a le bon transfert pour un bon choix d'action de  $\theta$  qui ne nous importe pas ici puisque cela ne change la combinaison linéaire que par un signe dépendant uniquement de  $\psi$  et de l'action de  $\theta$  fixée. Ce qui est important pour ce travail est d'avoir une description en termes de représentations des  $\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta})$ . On rappelle cette description telle qu'elle a été faite en loc.cite ; elle se fait par récurrence sur  $\ell(\psi) := \sum_{(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)} (\text{inf}(a, b) - 1)$ .

## 2.2 Le cas des morphismes élémentaires de restriction discrète à la diagonale

Le premier cas est donc celui des morphismes vérifiant  $\ell(\psi) = 0$  que l'on a appelé morphismes élémentaires ; on garde l'hypothèse que la restriction  $\psi|_\Delta$  est sans multiplicité. Dans ce cas nécessairement  $\underline{t} \equiv 0$  et  $\epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}} \equiv \underline{\eta}$ . On note  $\psi|_\Delta$  la restriction de  $\psi$  à  $W_F$  fois la diagonale de  $SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$ . On remarque que l'application  $(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi) \rightarrow (\rho, \text{sup}(a, b)) \in \text{Jord}(\psi|_\Delta)$  est une bijection ; on sait donc définir une série discrète associée à  $\psi|_\Delta$  et au caractère  $\underline{\eta}$  que l'on note  $\pi(\psi|_\Delta, \underline{\eta})$  et la représentation  $\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta})$  est l'image de  $\pi(\psi|_\Delta, \underline{\eta})$  par une application qui généralise l'involution d'Iwahori-Matsumoto. Mais en [15] on en a donné une description simple qui distingue 3 cas, le 2e et le 3e ne sont pas exclusifs l'un de l'autre. On fait ici une récurrence sur  $\sum_{(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)} \text{sup}(a, b)$ .

1e cas :  $\psi|_\Delta$  est sans trou et  $\underline{\eta}$  est alterné ; la représentation associée est alors cuspidale et son existence résulte de la classification des représentations cuspidales

2e cas : le morphisme  $\psi|_\Delta$  a un trou ; il existe donc  $(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)$  avec  $\text{sup}(a, b) > 2$  et  $(\rho, \text{sup}(a, b) - 2) \notin \text{Jord}(\psi|_\Delta)$  ; on inclut ici aussi le cas où  $\text{sup}(a, b) = 2$  et  $\underline{\eta}(\rho, a, b) = +$ . On note  $(\rho, a', b')$  le triplet tel que  $(a - b)(a' - b') \geq 0$  et  $\text{sup}(a, b) - 2 = \text{sup}(a', b')$  et on note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, a, b)$  par  $(\rho, a', b')$ . On identifie naturellement  $\underline{\eta}$  à un morphisme de  $\text{Jord}(\psi')$  dans  $\{\pm 1\}$ . On sait donc définir  $\pi(\psi', \underline{t} \equiv 0, \underline{\eta})$  et on a montré que l'induite  $\rho|^{(a-b)/2} \times \pi(\psi', \underline{t}, \underline{\eta})$  a un unique sous-module irréductible et on a défini  $\pi(\psi, \underline{t} \equiv 0, \underline{\eta})$  comme ce sous-module irréductible.

3e cas : il existe  $(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)$  avec  $\text{sup}(a, b) > 2$  et  $(\rho, \text{sup}(a, b) - 2x) \in \text{Jord}(\psi|_\Delta)$  pour tout  $x \in [0, [\text{inf}(a, b)/2]]$  et  $\underline{\eta}$  n'est pas alterné sur ces éléments mais l'est sur les éléments  $(\rho, \text{sup}(a, b) - 2x)$  pour tout  $x \in [1, [\text{inf}(a, b)/2]]$ . On pose  $\zeta := +$  si  $a > 1$  et  $\zeta = -$  si  $b > 1$ . On note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en enlevant de  $\text{Jord}(\psi)$  les éléments  $(\rho, a, b)$  et  $(\rho, a', b')$  où  $\text{sup}(a', b') = \text{sup}(a, b) - 2$ . On restreint  $\underline{\eta}$  en une application de  $\text{Jord}(\psi')$  dans  $\{\pm 1\}$ . On sait définir, par récurrence, la représentation  $\pi(\psi', \underline{t})$ . On a montré que la représentation induite

$$\langle \rho|^{(a-b)/2}, \dots, \rho|^{-(a'-b')/2} \rangle \times \pi(\psi', \underline{\eta})$$

a exactement 2 sous-modules irréductibles. Et la représentation cherchée  $\pi(\psi, \underline{\eta})$  est l'un de ces sous-modules ; on a précisé lequel mais cela n'a pas d'importance ici.

## 2.3 Le cas général des morphismes de restriction discrète à la diagonale

Ici on suppose que  $\psi$  est tel que  $\psi|_\Delta$  est une représentation sans multiplicité de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C})$  et on suppose que  $\ell(\psi) > 0$ . On fixe  $(\rho, a, b)$  avec  $\text{inf}(a, b) > 1$ . On note  $\zeta$  le signe de  $a - b$  et on pose  $\zeta = +$  si  $a = b$ . On fixe encore  $\underline{t}$  et  $\underline{\eta}$  satisfaisant aux conditions générales et on décrit  $\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta})$  suivant les cas.

1e cas :  $\underline{t}(\rho, a, b) = 0$  ; on note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en changeant uniquement  $(\rho, a, b)$  en  $\cup_{c \in [|a-b|+1, a+b-1]; c \equiv a+b-1[2]} (\rho, \text{sup}(1, \zeta c), \text{sup}(1, -\zeta c))$  ; on définit  $\underline{t}'$  sur  $\text{Jord}(\psi')$  en restreignant  $\underline{t}$  à  $\text{Jord}(\psi') \cap \text{Jord}(\psi)$  et en étendant ensuite par 0 et on définit  $\underline{\eta}'$  sur  $\text{Jord}(\psi')$  en restreignant  $\underline{\eta}$  à  $\text{Jord}(\psi') \cap \text{Jord}(\psi)$  et en étendant par :

$$\forall c \in [|a-b|+1, a+b-1]; c \equiv a+b-1[2], \underline{\eta}'(\rho, \text{sup}(1, \zeta c), \text{sup}(1, -\zeta c)) = \underline{\eta}(\rho, a, b)^{(c-|a-b|-1)/2}.$$

On a clairement  $\psi|_{\Delta} = \psi'_{|\Delta}$  et

$$\epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(\rho, a, b) = \underline{\eta}(\rho, a, b)^{\inf(a, b)} (-1)^{[\inf(a, b)/2]} = \times_{c \in [|a-b|+1, a+b-1]; c \equiv a+b-1[2]} \underline{\eta}'(\rho, \sup(1, \zeta c), \sup(1, -\zeta c)).$$

Donc on a bien la relation

$$\times_{(\rho', a', b') \in \text{Jord}(\psi')} \epsilon_{\underline{t}', \underline{\eta}'}(\rho', a', b') = \times_{(\rho'', a'', b'') \in \text{Jord}(\psi)} \epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(\rho'', a'', b'') = \epsilon_G.$$

De plus  $\ell(\psi') = \ell(\psi) - \inf(a, b) + 1 < \ell(\psi)$  on sait définir  $\pi(\psi', \underline{t}', \underline{\eta}')$  et on pose tout simplement :

$$\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta}) = \pi(\psi', \underline{t}', \underline{\eta}').$$

2e cas :  $\underline{t}(\rho, a, b) > 0$ ; en particulier  $\inf(a, b) \geq 2$ . On note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en changeant simplement  $(\rho, a, b)$  en  $(\rho, a', b')$  où  $(a', b')$  est uniquement déterminé par le fait que  $\sup(a', b') = \sup(a, b)$ ,  $\inf(a', b') = \inf(a, b) - 2$  et  $\zeta(a' - b') > 0$ ; si  $\inf(a, b) = 2$ , on supprime simplement  $(\rho, a, b)$  et on se rappelle qu'alors  $\underline{\eta}(\rho, a, b) = +$ . On définit  $\underline{t}', \underline{\eta}'$  en prenant la restriction de  $\underline{t}$  et  $\underline{\eta}$  sur  $\text{Jord}(\psi) \cap \text{Jord}(\psi')$  et en posant  $\underline{\eta}'(\rho, a', b') = \underline{\eta}(\rho, a, b)$ ,  $\underline{t}'(\rho, a', b') = \underline{t}(\rho, a, b) - 1$ . On a clairement  $\epsilon_{\underline{t}, \underline{\eta}}(\rho, a, b) = \epsilon_{\underline{t}', \underline{\eta}'}(\rho, a', b')$ . On considère le groupe  $G'$  de même type que  $G$  mais de rang celui de  $G$  moins  $d_{\rho}$  ( $d_{\rho}$  est la dimension de  $\rho$  vue comme représentation de  $W_F$ ). Comme  $\ell(\psi') = \ell(\psi) - 2$ , on sait définir  $\pi(\psi', \underline{t}', \underline{\eta}')$  avec des propriétés sur les modules de Jacquet que l'on récriera en 2.7. On pose  $A := (a + b)/2 - 1$  et  $B = (a - b)/2$ . On a montré en [16] que l'induite

$$\langle \rho | |^{\zeta B}, \dots, \rho | |^{-\zeta A} \rangle \times \pi(\psi', \underline{t}', \underline{\eta}')$$

a un unique sous-module irréductible et  $\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta})$  est ce sous-module irréductible, par définition. D'où, en revenant aux définitions de  $B, A$

$$\pi(\psi, \underline{t}, \underline{\eta}) \hookrightarrow \langle \rho | |^{(a-b)/2}, \dots, \rho | |^{-\zeta((a+b)/2-1)} \rangle \times \pi(\psi', \underline{t}', \underline{\eta}').$$

## 2.4 Cas d'un morphisme de bonne parité

On fixe  $\psi$  et  $(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)$ ; on dit que  $(\rho, a, b)$  a bonne parité si la représentation de  $W_F \times SL(2, \mathbb{C}) \times SL(2, \mathbb{C})$  définie par ce triplet est à valeurs dans un groupe de même type que  $G^*$ . On dit que  $\psi$  a bonne parité si tous les éléments de  $\text{Jord}(\psi)$  ont bonne parité.

Fixons un ordre total sur  $\text{Jord}(\psi)$ ; comme  $\text{Jord}(\psi)$  a en général de la multiplicité, on précise que 2 éléments  $(\rho, a, b), (\rho', a', b')$  de  $\text{Jord}(\psi)$  sont ordonnés même si  $\rho = \rho', a = a', b = b'$ ; on note  $\geq_{\text{Jord}(\psi)}$  cet ordre. On impose toujours à l'ordre mis de vérifier la propriété  $(\mathcal{P})$  :

$$(\rho', a', b') \geq_{\text{Jord}(\psi)} (\rho, a, b) \text{ si } \rho = \rho', (a - b)(a' - b') > 0, |a' - b'| > |a - b| \text{ et } a' + b' > a + b.$$

Soit  $G_{>>}$  un groupe de même type que  $G$  mais de rang plus grand et soit  $\psi_{>>}$  un morphisme pour  $G_{>>}$ . On suppose que  $\text{Jord}(\psi_{>>})$  est aussi muni d'un ordre total avec la propriété ci-dessus et on dit que  $\psi_{>>}$  domine  $\psi$  si  $|\text{Jord}(\psi_{>>})| = |\text{Jord}(\psi)| =: L$  et pour tout  $i \in [1, L]$ , en notant  $(\rho_{>>, i}, a_{>>, i}, b_{>>, i})$  et  $(\rho_i, a_i, b_i)$  le  $i$ ème élément de  $\text{Jord}(\psi_{>>})$  et  $\text{Jord}(\psi)$  respectivement, on a  $\rho_{>>, i} = \rho_i$ ,  $\inf(a_i, b_i) = \inf(a_{>>, i}, b_{>>, i})$  et  $(a_{>>, i} - b_{>>, i})(a_i - b_i) \geq 0$ .

Si  $\psi$  a bonne parité et seulement dans ce cas, il existe des morphismes  $\psi_{>>}$  de restriction discrète à la diagonale et dominant  $\psi$ . Pour définir  $\Pi(\psi)$  le paquet de représentations associées à  $\psi$  l'idée est de l'obtenir par module de Jacquet à partir de  $\Pi(\psi_{>>})$  où  $\psi_{>>}$  est un morphisme dominant  $\psi$  et de restriction discrète à la diagonale. L'application de  $\Pi(\psi_{>>})$  sur  $\Pi(\psi)$  est celle qui est expliquée en 2.8 ci-dessous; comme on va le montrer en 2.8 on obtient bien ainsi  $\Pi(\psi)$  mais évidemment la paramétrisation à l'intérieur de  $\Pi(\psi)$  dépend du choix de  $\psi_{>>}$ ; on a fait une construction qui ne dépend pas du choix tout simplement en imposant à l'ordre mis sur  $\text{Jord}(\psi)$  plus de condition que  $(\mathcal{P})$ . Précisément, on a demandé que



$\forall(\rho', a', b'), (\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi)(\rho, a', b') \geq_{\text{Jord}(\psi)} (\rho, a, b)$  si  $\rho = \rho'$  et  $|(a' - b')| > |(a - b)|$  ou  $|(a' - b')| = |(a - b)|$  et  $a' + b' > a + b$  ou  $(a', b') = (a, b)$  en tant qu'ensemble non ordonné et  $a' \geq b'$ . On renvoie à [19]. On a alors montré que la paramétrisation de  $\Pi(\psi)$  obtenue grâce à celle de  $\Pi(\psi_{>>})$  est indépendante du choix de  $\psi_{>>}$  dominant  $\psi$  pour un ordre vérifiant cette propriété; en [17] on a même montré que la paramétrisation de  $\Pi(\psi)$  qui en résulte à l'aide de couples  $(\underline{t}, \underline{\eta})$  définis sur l'ensemble  $\text{Jord}(\psi) \simeq \text{Jord}(\psi_{>>})$  peut se définir directement sur l'ensemble  $\text{Jord}(\psi)$  vu comme ensemble ordinaire avec multiplicité. Ce raffinement ne sert pas pour ce travail et au contraire on préférera garder une grande liberté sur le choix de l'ordre mis sur  $\text{Jord}(\psi)$ .

## 2.5 Définition générale de $\Pi(\psi)$

Il reste encore à enlever l'hypothèse que  $\psi$  a bonne parité. De l'algèbre linéaire élémentaire montre alors que  $\psi$  est la somme de façon unique  $\psi_{mp} \oplus \psi_{bp}$  de 2 morphismes où  $\psi_{bp}$  a bonne parité et aucun élément de  $\text{Jord}(\psi_{mp})$  a bonne parité. On écrit alors  $\psi_{mp} = \psi_{1/2, mp} \oplus \psi_{-1/2, mp}$  de telle sorte que les représentations des groupes linéaires associée  $\pi^{GL}(\psi_{1/2, mp})$  et  $\pi^{GL}(\psi_{-1/2, mp})$  se déduisent l'une de l'autre par application de  $\theta$ ; ici il n'y a pas unicité mais cela n'a pas d'importance. On a alors montré en [19] 3.2 que pour tout  $\pi \in \Pi(\psi_{bp})$  l'induite  $\pi^{GL}(\psi_{1/2, mp}) \times \pi$  est irréductible et que cette tensorisation définit une bijection de  $\Pi(\psi_{bp})$  sur  $\Pi(\psi)$ . Cela termine la description des paquets.

## 2.6 Paquet d'Arthur et induction

On fixe  $\psi =: \psi_{mp} \oplus \psi_{bp}$  (cf. ci-dessus) et on suppose que  $\text{Jord}(\psi_{bp})$  a de la multiplicité; on fixe  $(\rho, a, b) \in \text{Jord}(\psi_{bp})$  intervenant avec au moins multiplicité 2 et on note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en enlevant 2 copies de  $(\rho, a, b)$ . L'hypothèse de bonne parité assure que  $\psi'$  est encore un morphisme pour un groupe  $G'$  de même type que  $G$ . On note  $\pi(\rho, a, b)$  la représentation du groupe linéaire  $\text{Speh}(St(\rho, a), b)$  c'est-à-dire le sous-module de Langlands de l'induite  $St(\rho, a) | |^{-(b-1)/2} \times \dots \times St(\rho, a) | |^{(b-1)/2}$ .

**Proposition 2.6.1** *L'ensemble  $\Pi(\psi)$  est l'ensemble des sous-modules irréductibles des induites de la forme  $\pi(\rho, a, b) \times \pi'$  où  $\pi'$  parcourt  $\Pi(\psi')$ .*

Cette proposition a été démontrée en [17] sans utiliser le fait que  $\Pi(\psi')$  est formé de représentation unitaires. Ici, on en donne une démonstration très rapide qui utilise l'unitarité des éléments de  $\Pi(\psi')$ ; on aura cette unitarité dès que la totalité des résultats d'Arthur seront disponibles c'est-à-dire dès que l'on aura tous les lemmes fondamentaux y compris pondérés; sans l'unitarité et avec la démonstration ci-dessous on obtient la proposition en remplaçant sous-modules par sous-quotients. On sait que  $\pi^{GL}(\psi) = \pi(\rho, a, b) \times \pi^{GL}(\psi') \times \theta(\pi(\rho, a, b))$ . Soit  $T(\psi')$  la combinaison linéaire stable de représentations de  $G'$  dont la trace se transfère en la  $\theta$ -trace de  $\pi^{GL}(\psi')$ . La  $\theta$ -trace de  $\pi^{GL}(\psi)$  est alors un transfert de la trace de l'induite  $\pi(\rho, a, b) \times T(\psi')$  (définie dans le groupe de Grothendieck de  $G$ ). Ainsi  $\Pi(\psi)$  est formé des sous-quotients irréductibles des induites de la forme  $\pi(\rho, a, b) \times \pi'$  où  $\pi' \in \Pi(\psi')$ ; l'unitarité admise de  $\pi'$  assure qu'une telle induite est semi-simple d'où le résultat. Remarquons qu'en général une telle induite est réductible; on a montré en [17] qu'elle est sans multiplicité de longueur inférieure ou égale à  $\text{inf}(a, b) + 1$ . Le fait qu'il n'y ait pas de multiplicité se retrouve ici parce que l'on sait que  $\Pi(\psi)$  est sans multiplicité (cf. [19]) mais cela utilise toute la force des résultats d'Arthur alors que [17] est élémentaire.

## 2.7 Propriétés des modules de Jacquet

On fixe  $\psi$  d'où  $\text{Jord}(\psi)$  et  $\pi \in \Pi(\psi)$ . Soient  $\rho$  une représentation cuspidale unitaire irréductible,  $\zeta = \pm$ ,  $A, B$  des demi-entiers tels que  $A - B \in \mathbb{Z}_{\geq 0}$ . Le lemme ci-dessous est déjà dans [17] mais on préfère en redonner la démonstration pour pouvoir l'utiliser dans 2.8 et rendre ce travail indépendant de [17].

**Lemme 2.7.1** *On suppose que  $B \neq 0$  et que  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi \neq 0$  alors il existe un sous ensemble de  $Jord(\psi)$  de la forme  $(\rho, A_i, B_i, \zeta)$  pour  $i \in [1, v]$  avec  $v$  un entier convenable tel que  $B_1 = B$ ,  $A_v \geq A$  et pour tout  $i \in ]1, v]$ ,  $B_i \in ]B_{i-1}, A_{i-1} + 1]$ .*

On démontre le lemme par la récurrence suivante. On fixe  $\psi$ ; on a mis un ordre sur  $Jord(\psi)$ , pour définir  $\pi$ ; on considère un élément  $(\rho, A', B', \zeta') \in Jord(\psi)$  tel que pour tout  $(\rho, A'', B'', \zeta'') \in Jord(\psi)$  plus grand que cet élément, on a  $B'' \gg A'$  et pour un 3e élément de  $Jord(\psi)$ ,  $(\rho, A''', B''', \zeta''')$  strictement plus grand que  $(\rho, A'', B'', \zeta'')$ , on a  $B''' \gg A''$ ; la notion de  $\gg$  est aussi relative aux  $A, B$  du l'énoncé. Le plus grand élément de  $Jord(\psi)$  convient toujours; si  $(\rho, A', B', \zeta')$  peut être le plus petit élément de  $Jord(\psi)$  alors  $\psi$  est de restriction discrète à la diagonale et tous les blocs de Jordan sauf éventuellement le plus petit sont de la forme  $(\rho', A', B', \zeta')$  avec  $B' \gg A$ . Il n'y a aucune difficulté à montrer que dans ce cas  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi = 0$  sauf éventuellement si pour  $(\rho', A', B', \zeta')$  comme ci-dessus,  $\rho' = \rho$ ,  $\zeta' = \zeta$ ,  $B' = B$  et  $A' \geq A$ .

On raisonne donc par récurrence sur la place d'un tel élément  $(\rho', A', B', \zeta')$  dans  $Jord(\psi)$ . On fixe un tel élément dans  $\psi$  et on suppose que ce n'est pas le plus petit élément puisque ce cas a déjà été vu; on note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, A', B', \zeta')$  par  $(\rho, A' + T', B' + T', \zeta')$  avec  $T'$  grand mais tel que si  $(\rho, A'', B'', \zeta'') >_{Jord(\psi)} (\rho, A', B', \zeta')$ , on a encore  $B'' \gg A' + T'$ . On peut alors appliquer le lemme par récurrence aux représentations dans le paquet associé à  $\psi'$ .

On note  $S(\rho, A', B', T', \zeta')$  la représentation irréductible associée aux multi-segments

$$\begin{array}{ccc} \zeta'(B' + T') & \cdots & \zeta'(A' + T') \\ \vdots & \cdots & \vdots \\ \zeta'(B' + 1) & \cdots & \zeta'(A' + 1) \end{array}$$

Par définition, pour toute représentation irréductible  $\pi$  du paquet associé à  $\psi$ , il existe une représentation irréductible  $\pi'$  du paquet associé à  $\psi'$  et une inclusion

$$\pi' \hookrightarrow S(\rho, A', B', T', \zeta') \times \pi.$$

On suppose que  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi \neq 0$ . On fixe une représentation irréductible  $\sigma$  et une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \rho |^{\zeta B} \times \cdots \times \rho |^{\zeta A} \times \sigma.$$

Avec une récurrence facile sur  $A - B$ , on peut supposer que cette inclusion se factorise en une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{\zeta A} \rangle \times \sigma.$$

En remontant, on a une inclusion

$$\pi' \hookrightarrow S(\rho, A', B', T', \zeta') \times \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{\zeta A} \rangle \times \sigma.$$

Supposons d'abord que l'induite  $S(\rho, A', B', T', \zeta') \times \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{\zeta A} \rangle$  dans le GL convenable est irréductible. On peut échanger les 2 facteurs et on obtient donc par réciprocity de Frobenius que  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi' \neq 0$ . On applique le lemme par récurrence à  $\pi'$  mais les blocs de Jordan qui interviennent sont nécessairement comparables à  $(\rho, A, B, \zeta)$  (qui n'est pas un bloc de Jordan, en général) et sont donc des blocs de Jordan de  $\psi$  et on obtient le lemme pour  $\pi$ . On sait que l'induite est irréductible si  $\zeta' \neq \zeta$ : c'est une application immédiate du fait que  $|\zeta'(B' + 1) - \zeta B|$  est le plus petit écart entre une représentation intervenant dans  $S(\rho, A', B', T', \zeta')$  et une représentation intervenant dans  $\rho |^{\zeta B} \times \cdots \times \rho |^{\zeta A}$  et que ce nombre vaut  $|(B' + 1) - \zeta' \zeta B|$  ou encore  $B' + 1 + B \geq 1 + B > 1$  car on a supposé que  $B \neq 0$ . On suppose donc que  $\zeta' = \zeta$ ; si  $\zeta = \zeta' = -$  on a encore l'irréductibilité d'après par exemple [21] 1.9 si  $B \leq B' + 1$  et  $A \geq A' + 1$ . En utilisant l'involution de Zelevinsky, on a aussi le même résultat si  $\zeta = \zeta' = +$ . En fait on sait que  $Jac_{\zeta B} \pi = 0$  s'il n'existe pas  $(\rho, \tilde{A}, B, \zeta) \in Jord(\psi)$

donc on peut se limiter au cas où  $B \leq B'$ . Le seul cas qui reste est donc  $B \leq B'$  et  $A \leq A'$ . Si  $B = B'$ , on prend  $v = 1$  et  $(\rho, A_1, B_1, \zeta_1) = (\rho, A', B', \zeta')$ . Si  $B < B'$ , on factorise

$$\langle \rho ||^{\zeta B}, \dots, \rho ||^{\zeta A} \rangle \hookrightarrow \langle \rho ||^{\zeta B}, \dots, \rho ||^{\zeta(B'-1)} \rangle \times \langle \rho ||^{\zeta B'}, \dots, \rho ||^{\zeta A'} \rangle$$

et on remarque que l'induite  $S(\rho, A', B', T', \zeta') \times \langle \rho ||^{\zeta B}, \dots, \rho ||^{\zeta(B'-1)} \rangle$  est irréductible. On a donc  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta(B'-1)} \pi' \neq 0$ . On applique alors le lemme pour  $\pi'$  et on obtient le lemme pour  $\pi$  en ajoutant l'élément  $(\rho, A', B', \zeta')$ . Cela termine la preuve.

## 2.8 Assouplissement des choix

Ici, on fixe  $\psi$  et on veut décrire les représentations de  $\Pi(\psi)$  avec des choix aussi peu contraignants que possible. On fixe un ordre total sur  $Jord(\psi)$  ayant uniquement la propriété :

soit  $(\rho, A, B, \zeta), (\rho', A', B', \zeta') \in Jord(\psi)$  tels que  $\rho = \rho', \zeta = \zeta', A > A'$  et  $B > B'$  alors  $(\rho, A, B, \zeta) > (\rho', A', B', \zeta')$ .

Cette propriété est la propriété notée  $\mathcal{P}$  ci-dessus sauf qu'elle est exprimée plus simplement quand on a remplacé  $(\rho, a, b)$  par  $(\rho, A, B, \zeta)$  puisque l'on a déjà mis un choix en fixant  $\zeta$  si  $a = b$ .

On construit  $\psi_{>>}$  dominant  $\psi$  pour cet ordre c'est-à-dire que pour tout  $(\rho, A, B, \zeta) \in Jord(\psi)$ , on fixe  $T_{\rho, A, B, \zeta}$  de telle sorte que si  $(\rho, A, B, \zeta) > (\rho', A', B', \zeta')$  alors  $T_{\rho, A, B, \zeta} \gg T_{\rho', A', B', \zeta'}$ . Soient  $\underline{t}, \underline{\eta}$  vérifiant 1 ; ici on voit ces applications comme définies sur  $Jord(\psi) \simeq Jord(\psi_{>>})$ , c'est-à-dire qu'elles ne sont pas définies sur  $Jord(\psi)$  vu comme ensemble sans multiplicité. On construit  $\pi(\psi_{>>}, \underline{t}, \underline{\eta})$ . On calcule ensuite les modules de Jacquet de cette représentation  $Jac_{\psi} \pi(\psi_{>>}, \underline{t}, \underline{\eta}) :=$

$$\circ_{(\rho, A, B, \zeta) \in Jord(\psi)} \circ_{j \in [1, T_{\rho, A, B, \zeta}]} Jac_{\zeta(B+j), \dots, \zeta(A+j)} \pi(\psi_{>>}, \underline{t}, \underline{\eta}),$$

où les  $(\rho, A, B, \zeta)$  sont pris dans l'ordre décroissant, c'est-à-dire, avec l'inversion provoquée par l'écriture de  $\circ$ , que l'on commence par "baisser" le plus petit élément de  $Jord(\psi_{>>})$  pour le faire devenir le plus petit élément de  $Jord(\psi)$  et et caetera.

**Proposition 2.8.1** *Avec les notations précédentes,  $Jac_{\psi} \pi(\psi_{>>}, \underline{t}, \underline{\eta})$  est nulle ou irréductible ; si cette représentation est non nulle elle est dans  $\Pi(\psi)$  et toute représentation de  $\Pi(\psi)$  est obtenue par cette procédure pour un unique choix de  $\underline{t}$  et  $\underline{\eta}$ .*

On fixe  $\psi$  et  $\psi_{>>}$  et pour tout  $k \in [1, |Jord(\psi)|]$ , on note  $(\rho_k, A_k, B_k, \zeta_k)$  le  $k$  ième élément de  $Jord(\psi)$ , ces éléments étant ordonnés de telle sorte que le premier soit le plus petit. Et on note  $(\rho_k, A_{>>,k}, B_{>>,k}, \zeta_k)$  le  $k$  ième bloc de Jordan de  $\psi_{>>}$  avec le même principe pour l'ordre. Par hypothèse  $(\rho_k, A_{>>,k}, B_{>>,k}, \zeta_k)$  "domine"  $(\rho_k, A_k, B_k, \zeta_k)$  ce qui veut dire que  $T_k := A_{>>,k} - A_k = B_{>>,k} - B_k \gg 0$ . On note  $\psi_{\leq k}$  le morphisme dont les blocs de Jordan sont tous les  $(\rho_i, A_i, B_i, \zeta_i)$  pour  $i \leq k$  et les  $(\rho_j, A_{>>,j}, B_{>>,j}, \zeta_j)$  pour tous les  $j > k$ . On démontre la proposition par récurrence sur  $k$  ; pour s'autoriser  $T_1 \neq 0$ , on commence à  $k = 0$ , où il n'y a rien à démontrer. On le démontre donc pour  $k$  en l'admettant pour  $k - 1$ . On note  $S(\rho, A_k, B_k, T_k, \zeta)$  la représentation associée aux multi-segments

$$\begin{array}{ccc} B_k + T_k & \cdots & A_k + T_k \\ \vdots & \cdots & \vdots \\ B_k + 1 & \cdots & A_k + 1 \end{array}$$

Le premier point à démontrer est que si  $\pi_k := Jac_{\zeta(B_k+1), \dots, \zeta(A_k+1)} \cdots Jac_{\zeta(B_k+T_k), \dots, \zeta(A_k+T_k)} \pi_{k-1} \neq 0$ , alors il existe une représentation irréductible  $\sigma$ , une inclusion

$$\pi_{k-1} \hookrightarrow S(\rho, A_k, B_k, T_k, \zeta) \times \sigma$$

et que  $\pi_k = \sigma$ .

Pour tout  $\ell \in [0, T_k[$ , on définit la représentation irréductible  $S(\rho, A_k + \ell, B_k + \ell, T_k, \zeta)$  en ne considérant que les  $T_k - \ell$  premières lignes du tableau ci-dessus. Et on démontre par récurrence descendante sur  $\ell$  l'assertion suivante : il existe une représentation  $\sigma_\ell$  vérifiant  $Jac_{\zeta C, \dots, \zeta A'} \sigma_\ell = 0$  pour tout  $C \in [B_k + \ell + 1, A_k + T_k]$  et  $A \in [A_k + \ell + 1, A_k + T_k]$ , avec  $A \geq C$  et tel que l'on ait une inclusion

$$\pi_{k-1} \hookrightarrow S(\rho, A_k + \ell, B_k + \ell, T_k, \zeta) \times \sigma_\ell.$$

Remarquons tout de suite que comme  $\pi_{k-1}$  est irréductible, on peut supposer (comme nous le ferons) que  $\sigma_\ell$  est irréductible, on garde la propriété de nullité de certains modules de Jacquet de  $\sigma_\ell$  et cette propriété de nullité assure que

$$\circ_{i \in [T_k, \ell+1]} Jac_{\zeta(B_k+i), \dots, \zeta(A_k+i)} S(\rho, A_k + \ell, B_k + \ell, T_k, \zeta) \times \sigma_\ell = \sigma_\ell.$$

En particulier pour  $\ell = 0$ , on aura le résultat cherché, soit  $\pi_k = 0$  soit  $\pi_k = \sigma_0$ . Démontrons donc l'assertion.

Pour  $\ell = T_k$ , il n'y a rien presque rien à démontrer en prenant  $\sigma_{T_k} = \pi_{k-1}$ ; il suffit d'utiliser le fait que  $Jac_{\zeta C} \pi_{k-1} = 0$  s'il n'existe pas d'élément de  $Jord(\psi_{k-1})$  de la forme  $(\rho, A, C, \zeta)$ . Or cette non existence est vraie par hypothèse puisque  $C \in [B_k + T_k + 1, A_k + T_k]$ . On suppose l'assertion vraie pour  $\ell + 1 \leq T_k$  et on va la démontrer pour  $\ell$ . On a une inclusion

$$\pi_{k-1} \hookrightarrow S(\rho, A_k + \ell + 1, B_k + \ell + 1, T_k, \zeta) \times \sigma_{\ell+1}.$$

On vérifie alors

$$Jac_{\zeta(B_k+\ell), \dots, \zeta(A_k+\ell)} \circ_{i \in [T_k, \ell+1]} Jac_{\zeta(B_k+i), \dots, \zeta(A_k+i)} \pi_{k-1} \hookrightarrow Jac_{\zeta(B_k+\ell), \dots, \zeta(A_k+\ell)} \sigma_{\ell+1}.$$

Comme  $\pi_k \neq 0$ , on a une non nullité du membre de droite. Ainsi il existe une représentation irréductible  $\sigma_\ell$  et une inclusion

$$\sigma_{\ell+1} \hookrightarrow \rho |^{\zeta(B_k+\ell)} \times \dots \times \rho |^{\zeta(A_k+\ell)} \times \sigma_\ell.$$

Comme  $Jac_{\zeta C, \dots, \zeta(A_k+\ell)} \sigma_{\ell+1} = 0$  par hypothèse, cette inclusion se factorise par l'unique sous-module irréductible (pour le GL convenable) de l'induite  $\rho |^{\zeta(B_k+\ell)} \times \dots \times \rho |^{\zeta(A_k+\ell)}$ , d'où

$$\sigma_{\ell+1} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(B_k+1)}, \dots, \rho |^{\zeta(A_k+1)} \rangle \times \sigma_\ell.$$

En remontant, on obtient une inclusion

$$\pi_{k-1} \hookrightarrow S(\rho, A_k + \ell + 1, B_k + \ell + 1, T_k, \zeta) \times \langle \rho |^{\zeta(B_k+\ell)}, \dots, \rho |^{\zeta(A_k+\ell)} \rangle \times \sigma_\ell.$$

On veut encore démontrer que cette inclusion se factorise par l'unique sous-module irréductible (pour un GL convenable) de  $S(\rho, A_k + \ell + 1, B_k + \ell + 1, T_k, \zeta) \times \langle \rho |^{\zeta(B_k+\ell)}, \dots, \rho |^{\zeta(A_k+\ell)} \rangle$  qui est précisément  $S(\rho, A_k + \ell, B_k + \ell, T_k, \zeta)$ . S'il n'en est pas ainsi, l'inclusion se factorise par

$$\rho |^{\zeta(B_k+\ell)} \times S(\rho, A_k + \ell + 1, B_k + \ell + 1, T_k, \zeta) \times \langle \rho |^{\zeta(B_k+\ell+1)}, \dots, \rho |^{\zeta(A_k+\ell)} \rangle \times \sigma_\ell.$$

Or l'induite  $S(\rho, A_k + \ell + 1, B_k + \ell + 1, T_k, \zeta) \times \langle \rho |^{\zeta(B_k+\ell+1)}, \dots, \rho |^{\zeta(A_k+\ell)} \rangle$  est irréductible (cf. [21] 1.9); on peut donc encore échanger les 2 facteurs; on obtient alors une inclusion pour  $\tau$  une représentation convenable :

$$\pi_{k-1} \hookrightarrow \rho |^{\zeta(B_k+\ell)} \times \langle \rho |^{(B_k+\ell+1)}, \dots, \rho |^{A_k+\ell} \rangle \times \tau.$$

On applique le lemme 2.7 à  $\pi_{k-1}$  et  $\psi_{k-1}$  pour  $A = A_k + \ell$  et  $B = B_k + \ell$ . Comme  $\ell < T_k$ , l'élément de  $Jord(\psi_{k-1})$  noté  $(\rho, A_1, B_1, \zeta_1)$  de loc.cit est de la forme  $(\rho, A', B', \zeta)$  vérifiant  $(\rho, A', B', \zeta) \prec_{Jord(\psi_{k-1})} (\rho, A_k + T_k, B_k + T_k, \zeta)$ ; on a donc aussi  $(\rho, A', B', \zeta) \prec_{Jord(\psi)} (\rho, A_k, B_k, \zeta)$  par choix de l'ordre. Ceci reste vrai pour tout  $i \in [1, v]$  puisque les blocs se chevauchent et en particulier  $B_v, A_v$  (avec

les notations de loc. cit) vérifie soit  $B_v \leq B_k$  soit  $A_v \leq A_k$ ; or on a  $B_1 = B_k + \ell > B_k$  d'où aussi  $B_v > B_k$  donc  $A_v \leq A_k$  ce qui est contradictoire avec  $A_v \geq A_k + \ell$ . D'où l'assertion. On a donc montré l'inclusion

$$\pi_{k-1} \hookrightarrow S(\rho, A_k + \ell, B_k + \ell, T_k, \zeta) \times \sigma_\ell.$$

Il reste à montrer que pour tout  $C \geq B_k + \ell$  et tout  $A \in [A_k + \ell, A_k + T_k]$ , avec  $A \geq C$ , on a

$$Jac_{\zeta C, \dots, \zeta A} \sigma_\ell = 0.$$

Raisonnons par l'absurde et on fixe  $C$  maximum avec une telle propriété, d'où l'existence d'une représentation irréductible  $\sigma'$  et une inclusion

$$\sigma_\ell \hookrightarrow \langle \rho | |^{\zeta C}, \dots, \rho | |^{\zeta A} \rangle \times \sigma'.$$

La représentation  $S(\rho, A_k + \ell, B_k + \ell, T_k, \zeta) \times \langle \rho | |^{\zeta C}, \dots, \rho | |^{\zeta A} \rangle$  est irréductible à cause des hypothèses sur  $C \geq B_k + \ell$  et  $A \leq A_k + T_k$ . En remontant on trouve encore une inclusion de  $\pi_{k-1}$  dans une induite  $\langle \rho | |^{\zeta C}, \dots, \rho | |^{\zeta A} \rangle \times \sigma''$  avec  $\sigma''$  convenable et on peut conclure comme ci-dessus sauf dans le cas où  $C = B_k + T_k$  qui est tout à fait possible. Ici on aurait que  $Jac_{\zeta(B_k+T_k), \zeta(B_k+T_k)} \pi_{k-1} \neq 0$  ce qui est exclu par exemple par [16] 5.2 (c'est facile).

On a donc ainsi défini  $\pi_k$  comme représentation irréductible. On remarque aussi que  $\pi_k$  détermine uniquement  $\pi_{k-1}$  car l'induite  $S(\rho, A_k, B_k, T_k, \zeta) \times \pi_k$  a un unique sous-module irréductible par réciprocity de Frobenius. On a donc démontré le premier point de la proposition.

Montrons que les représentations obtenues sont dans  $\Pi(\psi)$  encore par récurrence sur  $k$  puisque l'on connaît le résultat dans le cas de  $\psi_{>>}$ . On sait donc qu'une bonne combinaison linéaire des  $\pi_{k-1}$  à coefficients tous non nuls se transfère en la trace tordue de  $\pi^{GL}(\psi_k)$ ; cela donne une identité de caractère. Etant donné la compatibilité du transfert à la restriction partielle ([22] 4.2) la même combinaison linéaire de  $\pi_k$  se transfère en  $Jac_{\psi}^{\theta} \pi^{GL}(\psi_{k-1})$ . L'indépendance linéaire des caractères du groupe  $G$  donnera le résultat cherché dès que l'on aura montré que  $Jac_{\psi}^{\theta} \pi^{GL}(\psi_{k-1}) = \pi^{GL}(\psi_k)$ .

Conceptuellement, on définit  $Jac_{\psi}^{\theta} \pi^{GL}(\psi_{>>})$  comme on a défini  $Jac_{\psi}$  et le point est que

$$Jac_{\psi}^{\theta} \pi^{GL}(\psi_{>>}) = \pi^{GL}(\psi).$$

En effet, soit  $(\rho', A', B', \zeta')$  un quadruplet comme ceux que l'on considère ici. On considère le tableau suivant :

$$\begin{array}{ccc} \zeta' B' & \cdots & -\zeta' A' \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta' A' & \cdots & -\zeta' B' \end{array}$$

on peut lui associer grâce aux travaux de Zelevinsky une représentation irréductible basée sur la cuspidale  $\rho'$ ; on note  $Z(\rho', A', B', \zeta')$  cette représentation.

Pour une représentation  $\sigma$  d'un groupe linéaire, on note  $Jac_{\rho| |^x}^g \sigma$  l'analogue de  $Jac_{\rho| |^x}$  défini en 1 et  $Jac_{\rho| |^x}^d \sigma$  l'objet de même nature quand on échange la gauche et la droite, ce qui a un sens pour les groupes linéaires et n'en avait pas pour les groupes classiques. Evidemment cela suppose que l'on a fixé les matrices triangulaires comme sous-groupe de Borel et que tous les paraboliqes contiennent ce sous-groupe de Borel. Avec ces notations  $Jac_{\rho| |^x}^{\theta} \sigma = Jac_{\rho| |^x}^g Jac_{\rho| |^{-x}}^d \sigma = Jac_{\rho| |^{-x}}^d Jac_{\rho| |^x}^g \sigma$ .

Fixons  $\rho$ ; soit  $[x, y]$  un segment croissant ou décroissant  $x, y$  étant des demi-entiers. Les représentations  $Z(\rho', A', B', \zeta')$  vérifient  $Jac_{\rho| |^x, \dots, \rho| |^y} Z(\rho', A', B', \zeta') \neq 0$  exactement quand  $\rho' = \rho$ ,  $x = \zeta' B'$  et  $y \in [\zeta' B', -\zeta' A']$  ou  $y \in [\zeta' B', \zeta' A']$ , les 2 possibilités sont exclusives. Dans le premier cas le résultat est l'unique représentation irréductible associée au tableau

$$\begin{array}{cccc} & & y - \zeta' 1 & \cdots & -\zeta' A' \\ \zeta'(B' + 1) & \cdots & \cdots & \cdots & -\zeta'(A' - 1) \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta' A' & \cdots & \cdots & \cdots & -\zeta' B' \end{array}$$

Et dans le deuxième cas, c'est l'unique représentation irréductible associée au tableau

$$\begin{array}{ccc} \zeta'(B' - 1) & \cdots & -\zeta' A' \\ & \vdots & \vdots \\ & \vdots & \vdots \\ y + \zeta' 1 & \vdots & \vdots \\ & \vdots & \vdots \\ \zeta' A' & \cdots & \cdots -\zeta' B' \end{array}$$

On montre le résultat suivant : soient  $\psi'$  un morphisme et  $(\rho, A, B, \zeta) \in \text{Jord}(\psi')$ ; on suppose que  $\text{Jord}(\psi')$  est muni d'un ordre total vérifiant :

pour tout  $(\rho', A', B', \zeta')$  tel que  $(\rho', A', B', \zeta') > (\rho, A, B, \zeta)$ ,  $B' \gg A$ ;

pour tout  $(\rho', A', B', \zeta') < (\rho, A, B, \zeta)$  soit  $\rho' \neq \rho$  soit  $\zeta' \neq \zeta$  avec  $B' \neq 0$  soit  $B' \leq B$  soit  $A' \leq A$ .

On note  $\psi'_{>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en changeant  $(\rho, A, B, \zeta)$  en  $(\rho, A + 1, B + 1, \zeta)$  et on va montrer que  $\text{Jac}_{\zeta(B+1), \dots, \zeta(A+1)}^{\theta} \pi^{GL}(\psi'_{>}) = \pi^{GL}(\psi')$ . De proche en proche, cela donnera l'assertion cherchée.

On écrit  $\pi^{GL}(\psi'_{>}) = \times_{(\rho', A', B', \zeta') \in \text{Jord}(\psi) - \{(\rho, A, B, \zeta)\}} Z(\rho', A', B', \zeta') \times Z(\rho, A + 1, B + 1, \zeta)$ . On calcule  $\text{Jac}_{\zeta(B+1), \dots, \zeta(A+1)}^{\theta} \pi^{GL}(\psi'_{>})$ . Les formules standard de Bernstein Zelevinsky, disent que le résultat a une filtration dont les sous-quotients sont indexés par les découpages de l'ensemble  $\mathcal{E} := \{\zeta(B + 1), \dots, \zeta(A + 1)\}$  en  $|\text{Jord}(\psi'_{>})|$  sous-ensembles,  $\mathcal{E}_{(\rho', A', B', \zeta')}$ , le sous-quotient correspondant à ce découpage étant isomorphe à  $\times_{(\rho', A', B', \zeta') \in \text{Jord}(\psi'_{>})} \text{Jac}_{x \in \mathcal{E}_{(\rho', A', B', \zeta')}} Z(\rho', A', B', \zeta')$ . D'après ce que l'on a vu,  $\mathcal{E}_{(\rho', A', B', \zeta')} = \emptyset$  si  $\zeta' B' \notin [\zeta(B + 1), \dots, \zeta(A + 1)]$ . Ainsi  $\mathcal{E}_{(\rho', A', B', \zeta')} \neq \emptyset$  entraîne que nécessairement  $(\rho', A', B', \zeta') \leq (\rho, A, B, \zeta)$  et que  $\rho = \rho'$ ,  $B' > B$  et  $\zeta' = \zeta$ ; supposons que  $(\rho', A', B', \zeta') \neq (\rho, A + 1, B + 1, \zeta)$ , les propriétés de l'ordre assurent alors que  $A' \leq A$  et cela entraîne que  $\zeta(A + 1) \notin \mathcal{E}_{(\rho', A', B', \zeta')}$ . Ainsi  $\zeta(A + 1) \in \mathcal{E}_{(\rho, A + 1, B + 1, \zeta)}$  mais cela force  $\zeta(B + 1) \in \mathcal{E}_{(\rho, A + 1, B + 1, \zeta)}$  et  $\mathcal{E} = \mathcal{E}_{(\rho, A + 1, B + 1, \zeta)}$ . Ainsi qu'il n'y a qu'un seul découpage possible; le même argument s'applique pour  $\text{Jac}_{-\zeta(A+1), \dots, -\zeta(B+1)}^d$  et on trouve

$$\text{Jac}_{\zeta(B+1), \dots, \zeta(A+1)}^{\theta} \pi^{GL}(\psi'_{>}) = \pi^{GL}(\psi').$$

On note  $\sum_{\pi_{k-1} \in \Pi(\psi_{k-1})} a(\pi_{k-1}) \pi_{k-1}$  la combinaison linéaire stable qui se transfère en la trace tordue de  $\pi^{GL}(\psi_{k-1})$  pour des bons coefficients  $a(\pi_{k-1}) \neq 0$ . On a alors montré que la combinaison  $\sum_{\pi_{k-1} \in \Pi(\psi_{k-1})} a(\pi_{k-1}) \text{Jac}_{\psi_k} \pi_{k-1}$  est stable et se tranfère en la trace tordue de  $\pi^{GL}(\psi_k)$ . On rappelle que les  $\text{Jac}_{\psi_k} \pi_{k-1}$  sont soit nuls soit irréductibles et ceux qui sont non nuls sont tous distincts. C'est alors l'indépendance linéaire des caractères qui permet de conclure.

### 3 Définition de la normalisation et énoncé du théorème

#### 3.1 Normalisation

On fixe  $\Psi$  et  $\pi \in \Pi(\Psi)$ ; on fixe aussi un entiers  $a_0$  et une représentation cuspidale autoduale  $\rho$ . On considère l'opérateur d'entrelacement standard

$$M(s) := \text{St}(\rho, a_0) |^s \times \pi \rightarrow \text{St}(\rho, a_0) |^{-s} \times \pi$$

au voisinage de  $s \in \mathbb{R}_{\geq 0}$ . On définit la fonction méromorphe de  $s$  suivante

$$\begin{aligned} r(s, \psi) &:= \times_{(\tau, a, b) \in \text{Jord}(\Psi)} \frac{L(\text{St}(\rho, a_0) \times \text{St}(\tau, a), s - (b - 1)/2)}{L(\text{St}(\rho, a_0) \times \text{St}(\tau, a), s + (b + 1)/2)} \\ &\quad \times \frac{L(\rho, r_G, 2s)}{L(\rho, r_G, 2s + 1)}, \end{aligned}$$

où  $r_G$  est défini par la représentation naturelle de  $G^*$  qui sert à définir le transfert. Et on pose  $N_\psi(s, \pi) := M(s, \pi)r(s, \psi)^{-1}$  et en général  $\psi$  est fixé et on pose donc  $N(s, \pi) := N_\psi(s, \pi)$ . On connaît complètement explicitement les fonctions  $L$  qui interviennent ci-dessus. On rappelle les résultats de Shahidi [23] que

$$L(St(\rho, a_0) \times St(\rho', a), s) = \times_{k \in [|a-a'|/2], (a+a')/2} L(\rho \times \rho', s+k).$$

On sait aussi qu'il existe une factorisation  $L(\rho \times \rho, s) = L(\rho, r_G, s)L(\rho, r'_G, s)$  où  $r_G \oplus r'_G$  est la décomposition de la représentation  $\otimes^2 \mathbb{C}^n$  où  $\mathbb{C}^n$  est la représentation naturelle de  $GL(n, \mathbb{C})$  ( $n = m_G^*$ ) la décomposition dépend du plongement de  $G^*$  dans  $GL(n, \mathbb{C})$ .

On en déduit facilement que les dénominateurs ne peuvent avoir de pôles au voisinage d'un nombre réel positif ou nul et les numérateurs n'ont pas de zéros. Ainsi au voisinage d'un nombre réel positif ou nul, la fonction  $r(s, \psi)$  est d'ordre inférieur ou égal à 0.

On a vu en [18] 2.1 que  $r(s, \psi)r(-s, \psi)$  diffère du produit  $M(-s) \circ M(s)$  vu comme opérateur scalaire par une fonction holomorphe inversible au voisinage de tout point réel. En loc. cite on a bien expliqué que cette normalisation n'est pas en général la normalisation de Langlands-Shahidi ; c'est la normalisation de Langlands-Shahidi uniquement si  $\pi$  est dans le paquet de Langlands associé au paquet d'Arthur.

### 3.2 Enoncé du théorème et schéma de la preuve

**Théorème 3.2.1** *L'opérateur  $N_\psi(s, \pi)$  est holomorphe en tout point  $s$  réel positif ou nul.*

Le choix de la normalisation est de nature globale et les conséquences attendues comme en [18] sont aussi de nature globale, mais je n'ai pas de démonstration globale de ce résultat car tout essai s'est heurté au fait qu'un tel opérateur peut être identiquement zéro et que pour obtenir des résultats en la place  $v$  il faut au moins empêcher des 0 aux autres places ; or on a peu de liberté car la normalisation dépend du paquet,  $\psi$ . Certes il y a plusieurs façon de globaliser ce paquet mais la représentation de la deuxième copie de  $SL(2, \mathbb{C})$  est elle de nature globale et est donc fixée par la place  $v$  et ne donne lieu à aucune liberté.

Le cas  $s = 0$  : ici on sait que  $N(-s, \pi) \circ N(s, \pi)$  est une fonction holomorphe inversible, en particulier n'a pas de pôle en  $s = 0$ . Donc à une fonction holomorphe inversible près  $N(-s, \pi)$  est dual de  $N(s, \pi)$  pour la dualité naturelle entre  $St(\rho, a_0) ||^s \times \pi$  et  $St(\rho, a_0) ||^{-s} \times \pi$  construite grâce à l'unitarité de  $\pi$ . Cela suffit pour avoir l'holomorphie en  $s = 0$  et même le fait que  $N(0, \pi)$  est bijectif.

On se place donc au voisinage d'un réel  $s = s_0 > 0$ . On pose  $b_0 = 2s_0 - 1$ . Dans ce paragraphe, on explique la démonstration. Cette démonstration se fait par réduction au cas où  $\pi$  est une représentation tempérée. Supposons momentanément que  $\pi$  soit tempérée ; sous cette hypothèse, on sait grâce aux travaux d'Harish-Chandra que l'opérateur d'entrelacement non normalisé est holomorphe en  $s = s_0$  par positivité stricte. Il suffit alors de vérifier que  $r(s, \psi)$  n'a pas de zéro en  $s = s_0$  ; on a déjà vu que  $r(s, \psi)$  est d'ordre inférieur ou égal à zéro au voisinage de tout  $s$  réel strictement positif. Cela donne le résultat.

On traitera aussi facilement le cas où  $Jord(\psi)$  a de la multiplicité cf. 4.2.

La suite de la démonstration du théorème se fait par récurrence sur les entiers suivants ; soit  $\zeta$  un signe. On pose  $\ell(\psi; \zeta) := \sum_{inf(a,b); \zeta(a-b) \geq 0} (inf(a,b) - 1)$ . On note  $\zeta_0$  le signe de  $a_0 - b_0$  en prenant  $+$  si  $a_0 = b_0$ . Si  $\zeta_0 = -$  on fait une récurrence d'abord sur  $n(\psi, -) := |\{(\rho, a, b) \in Jord(\psi); a < b\}|$  puis sur  $\ell(\psi, -\zeta_0)$ . Le début de la récurrence se fait donc quand  $\ell(\psi; \zeta_0) = n(\psi, -) = 0$  ; on a donc pour tout  $(\rho, a, b) \in Jord(\psi)$ ,  $a \leq b$  par  $n(\psi, -) = 0$  et  $b = 1$  par  $\ell(\psi; \zeta_0) = 0$ . Ainsi, dans ce cas,  $\psi$  est tempéré et le début de la récurrence a déjà été montrée. Supposons maintenant que  $\zeta_0 = +$  ; ici la récurrence se fait sur  $\ell(\psi, +) + \ell(\psi, -)$ . Le début de la récurrence est donc quand pour tout  $(\rho, a, b) \in Jord(\psi)$ ,  $inf(a, b) = 1$  et ce cas sera traité en 4.10 on le fera en utilisant la description des représentations obtenue dans [15] et rappelée ici.

Un cas facile est le cas où l'on peut construire un morphisme  $\psi'$  tel que  $\pi \in \Pi(\psi) \cap \Pi(\psi')$  et tel que l'on puisse appliquer la récurrence à  $\psi'$  ; le seul point alors est de vérifier que  $r(s, \psi')/r(s, \psi)$

est holomorphe. C'est d'ailleurs dans ce cas que l'on trouve facilement des exemples où  $N(s, \psi)$  est identiquement 0 en  $s = s_0$ .

Le cas le plus fréquent est celui où on construit un morphisme  $\psi'$  est relatif à un groupe de rang plus petit que le groupe de départ et auquel on peut appliquer l'hypothèse de récurrence. Ce que l'on montre alors est qu'il existe une représentation  $\pi' \in \Pi(\psi')$  et une représentation complètement explicite  $\sigma$  d'un groupe linéaire avec une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \sigma \times \pi'.$$

Ici il faut donc aussi considérer les opérateurs d'entrelacements

$$\begin{aligned} St(\rho, a_0) \big| \big|^{s_0} \times \sigma &\rightarrow \sigma \times St(\rho, a_0) \big| \big|^{s_0} \\ \sigma \times St(\rho, a_0) \big| \big|^{-s_0} &\rightarrow St(\rho, a_0) \big| \big|^{-s_0} \times \sigma. \end{aligned}$$

Donc il faut aussi étudier ces opérateurs d'entrelacements (ce qui a été fait en [21]) et on est presque obligé de ne considérer que des cas où après une normalisation explicite ils sont holomorphes ; ensuite on compare les normalisations ce qui est facile. Comme les induites écrites ne sont pas irréductibles en général, dans cette étape on perd des informations. Le plus ennuyeux est qu'avec cette méthode, on ne contrôle pas la non nullité des opérateurs. Toutefois, une fois l'holomorphie démontrée, on pourra utiliser des opérateurs non holomorphes en contrôlant l'ordre des pôles, ce qui, je l'espère, permettra d'aller plus loin.

On explique les étapes de la récurrence et la construction des  $\psi'$  ; on suppose d'abord que  $\ell(\psi; -\zeta_0) > 0$  et on baisse  $\ell(\psi; -\zeta_0)$  sans modifier  $n(\psi, \zeta_0)$  (défini si  $\zeta_0 = -$ ) ni  $\ell(\psi, \zeta_0)$ . On considère alors un ordre sur  $Jord(\psi)$  qui est tel que  $(\rho, a, b) >_{Jord(\psi)} (\rho, a', b')$  si  $\zeta_0(a - b) \leq 0$  et  $\zeta_0(a' - b') > 0$ . On remplace chaque  $(\rho, a, b)$  tel que  $\zeta_0(a - b) \leq 0$  par  $(\rho, A = (a + b)/2 - 1, B = |(a - b)/2|, -\zeta_0)$  et on fixe un tel élément tel que  $A - B > 0$  et  $B$  est maximal avec cette propriété ; on met alors un ordre sur  $Jord(\psi)$  tel que  $(\rho, A', B', \zeta') >_{Jord(\psi)}$  entraîne que  $\zeta' = -\zeta_0$ ,  $B' > B$  et  $A' > A$ . Ainsi pour  $(\rho, A', B', \zeta') >_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$ , on aura nécessairement  $A' = B'$ . Un cas est alors facile, celui où pour tout  $(\rho, A', B', \zeta) >_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, -\zeta_0)$ , on a  $B' \geq A$  ; dans ce cas, on montre (cf. 4.3) que l'on peut remplacer  $\psi$  par un morphisme  $\psi'$  qui se déduit de  $\psi$  soit en remplaçant  $(\rho, A, B, -\zeta_0)$  par  $\cup_{C \in ]B, A[} (\rho, C, C, -\zeta_0)$  soit par  $(\rho, A - 1, B + 1, -\zeta_0)$  ce qui a remplacé  $\ell(\psi; -\zeta_0)$  par  $\ell(\psi; -\zeta_0) - (A - B)$  dans le premier cas et par  $\ell(\psi; -\zeta_0) - 2$  dans le deuxième cas. Dans le cas contraire traité en 4.6, on ordonne les demi-entiers  $B'$  tels que  $B' \in ]B, A[$  et  $(\rho, B', B', -\zeta_0) \in Jord(\psi)$  ; on note  $B_{inf+1}$  le plus petit et  $B_{max}$  le plus grand, en posant  $B_{inf} = B$ . On se ramène d'abord au cas où pour  $B' > B''$  consécutifs dans cet ensemble auquel on a ajouté  $B$ , on a  $Jac_{\zeta B', \dots, \zeta B''} \pi = 0$  ; cette réduction n'améliore par la récurrence. Mais avec cette hypothèse, on montre que l'on peut remplacer  $\psi$  par un morphisme  $\psi'$  qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, A, B, -\zeta_0)$  soit par  $(\rho, A - 1, B + 1, -\zeta_0)$  soit par  $(\rho, B_{max}, B, -\zeta_0) \cup_{C \in ]B_{max}, A[} (\rho, C, C, -\zeta_0)$  ; dans le premier cas, on a remplacé  $\ell(\psi; \zeta_0)$  par  $\ell(\psi; -\zeta_0) - 2$  et dans le deuxième cas par  $\ell(\psi; -\zeta_0) - (A - B_{max})$ . Les conséquences sur l'holomorphie cherchée sont en 4.7.1. On remarque pour la suite que dans toutes ces étapes on n'a pas modifié  $n(\psi, \zeta_0)$ .

Ainsi, on est ramené au cas où  $\ell(\psi; -\zeta_0) = 0$  sans avoir modifié  $n(\psi, \zeta_0)$  ni  $\ell(\psi, \zeta_0)$ .

Dans le cas où  $\zeta_0 = +$ , on baisse ensuite  $\ell(\psi, \zeta_0)$  en 4.7.2

Il faut donc encore expliquer comment on baisse  $n(\psi, \zeta_0)$  ce qui sera utile pour  $\zeta_0 = -$  mais dans ce cas on modifie  $\ell(\psi; -\zeta_0)$  qui peut redevenir  $> 0$  d'où l'ordre de la récurrence. On commence par partir d'un  $\psi$  tel que  $\ell(\psi, -\zeta_0) = 0$  ce qui est loisible. On fixe un élément  $(\rho, A, B, \zeta_0)$  dans  $Jord(\psi)$  tel que  $B$  soit minimal ; on suppose évidemment qu'il en existe. On met un ordre sur  $Jord(\psi)$  tel que cet élément soit le plus petit élément de  $Jord(\psi)$  ; on montre d'abord que l'on peut se ramener au cas où  $B = 0$  ou  $1/2$  au prix éventuellement d'une modification des  $(\rho, A', B', -\zeta_0)$  ; puis presque par définition que l'on peut alors changer  $-\zeta_0$  en  $\zeta_0$ . Dans cet étape on a donc diminué  $n(\psi, \zeta_0)$  de 1 éventuellement en augmentant  $\ell(\psi, -\zeta_0)$ . Il faut remarquer que pour mener à bien cette preuve, on a pris un ordre sur  $Jord(\psi)$  tel que  $(\rho, A, B, \zeta_0)$  est le plus petit élément alors que tout autre élément de la forme  $(\rho, A', B', \zeta_0)$  est plus grand que tout élément de la forme  $(\rho, A'', B'', -\zeta_0)$  ; cf 4.8.2 et 4.9.



### 3.3 Propriétés des facteurs de normalisation

On fixe  $\rho$  une représentation cuspidale autoduale et des entiers  $a_0, a, b_0, b$ . On pose  $s_0 = (b_0 - 1)/2$ . Chaque élément  $(\rho, A, B, \zeta)$  de  $Jord(\psi)$  contribue par un facteur dans  $r(s, \psi)$ ; le tableau ci-dessous indique s'il contribue aux pôles de  $r(s, \psi)$  ou non; s'il remplit la condition écrite dans la case, il contribue et sinon il n'y contribue pas.

$\zeta \setminus \zeta_0$	+	-
+	$B \leq B_0 \leq A_0 \leq A$	
-	$B \leq A_0 \leq A$	$B_0 \leq B \leq A_0 \leq A$

En particulier si  $\zeta_0 = -$  aucun élément de la forme  $(\rho, A, B, \zeta)$  avec  $\zeta = +$  contribue aux pôles de  $r(s, \psi)$ . On peut maintenant expliquer pourquoi la démonstration est différente suivant les valeurs de  $\zeta_0$ ; si on baisse  $n(\psi, \zeta_0)$  en augmentant éventuellement  $\ell(\psi, -\zeta_0)$ ,  $r(s, \psi')/r(s, \psi)$  a de bonne chance d'être holomorphe en  $s = s_0$  si  $\zeta_0 = -$  mais pas si  $\zeta_0 = +$ .

A ces contributions, s'ajoute par définition  $L(St(\rho, a_0) \times St(\rho, a_0), r_G, 2s)/L(St(\rho, a_0) \times St(\rho, a_0), 2s+1)$ . Ce facteur n'a pas de pôle au voisinage d'un réel strictement positif. Ce terme ne joue donc de rôle qu'en  $s = 0$  où il peut avoir un pôle.

## 4 Démonstration

### 4.1 Un lemme connu

Soient  $A'_0, B'_0, A, B$  des demi-entiers tels que  $A'_0 + B'_0$  et  $A + B$  soient des entiers. On suppose que  $B'_0 \leq A'_0$  et que  $B \leq A$ . Ainsi les représentations  $\langle A'_0, \dots, B'_0 \rangle_\rho$  et  $\langle A, \dots, B \rangle_\rho$  sont des séries discrètes tordues par un caractère.

**Lemme 4.1.1** *Dans le GL convenable, l'opérateur d'entrelacement standard*

$$\langle A'_0, \dots, B'_0 \rangle_\rho ||^s \times \langle A, \dots, B \rangle_\rho \rightarrow \langle A, \dots, B \rangle_\rho \times \langle A'_0, \dots, B'_0 \rangle_\rho ||^s$$

est holomorphe en  $s = 0$  si  $B'_0 > B$  ou si  $A'_0 > A$  et a un pôle d'ordre 1 exactement si  $B \geq B'_0$  et  $A \geq A'_0$  avec l'une des inégalité étant une égalité. L'opérateur d'entrelacement normalisé à la Shahidi est holomorphe en  $s = 0$  si  $B'_0 \geq B$  ou  $A'_0 \geq A$ .

La deuxième partie du lemme est démontrée en [21] (c'est un cas particulier de [21] 1.6.3) et est une conséquence des travaux d'Harish-Chandra. Le facteur de normalisation vaut

$$\begin{aligned} & \frac{L(St(\rho, A'_0 - B'_0 + 1) \times St(\rho, A - B + 1), s + (A'_0 + B'_0)/2 - (A + B)/2)}{L(St(\rho, A'_0 - B'_0 + 1) \times St(\rho, A - B + 1), s + (A'_0 + B'_0)/2 - (A + B)/2)} = \\ & \frac{L(\rho \times \rho, s + |(A'_0 - A + B - B'_0)/2| + (A'_0 - A + B'_0 - B)/2)}{L(\rho \times \rho, s + (A'_0 - B'_0 + A - B)/2 + 1 + (A'_0 - A + B'_0 - B)/2)} = \\ & \frac{L(\rho \times \rho, s + \sup((A'_0 - A); (B'_0 - B)))}{L(\rho \times \rho, s + A'_0 - B + 1)}. \end{aligned}$$

Le facteur de normalisation a un pôle si  $A'_0 \leq A$  et  $B'_0 \leq B$  avec l'une des inégalités étant une égalité. Cela termine la preuve.

### 4.2 Réduction dans le cas induit

Ici on suppose que  $Jord(\psi)$  a de la multiplicité; on fixe  $(\rho, a, b) \in Jord(\psi)$  et on suppose que  $(\rho, a, b)$  a multiplicité au moins 2 dans  $Jord(\psi)$ . On sait alors (cf. 2.6) qu'il existe une représentation  $\pi'$  dans le paquet associé à  $\psi'$  et une inclusion

$$\pi \hookrightarrow Sp_{eh}(St(\rho, a), b) \times \pi'.$$

**Lemme 4.2.1** *L'holomorphie pour  $N_\psi(s, \pi)$  résulte de celle de  $N_{\psi'}(s, \pi')$  en tout  $s \in \mathbb{R}_{\geq 0}$ .*

On considère la suite d'opérateurs d'entrelacement d'abord standard et que l'on normalisera ensuite :  
 $St(\rho, a_0)^s \times \pi \hookrightarrow$

$$St(\rho, a_0)^s \times Speh(St(\rho, a), b) \times \pi' \rightarrow Speh(St(\rho, a), b) \times St(\rho, a_0)^s \times \pi' \quad (1)$$

$$Speh(St(\rho, a), b) \times St(\rho, a_0)^s \times \pi' \rightarrow Speh(St(\rho, a), b) \times St(\rho, a_0)^{-s} \times \pi' \quad (2)$$

$$Speh(St(\rho, a), b) \times St(\rho, a_0)^{-s} \times \pi' \rightarrow St(\rho, a_0)^{-s} \times Speh(St(\rho, a), b) \times \pi'. \quad (3)$$

On a défini la normalisation pour l'opérateur (2) et pour les opérateurs (1) et (3), on prend la normalisation de Shahidi ([21]), c'est-à-dire pour (1)

$$L(St(\rho, a_0) \times St(\rho, a), s - (b - 1)/2) / L(St(\rho, a_0) \times St(\rho, a), s + (b + 1)/2)$$

et pour (3)  $L(St(\rho, a) \times St(\rho, a_0), -(b - 1)/2 + s) / L(St(\rho, a) \times St(\rho, a_0), (b + 1)/2 + s)$ .

On remarque alors que  $r(\psi, s)$  est par définition le produit de ces 2 facteurs avec  $r(\psi', s)$ . Or les opérateurs d'entrelacement normalisés (1) et (3) sont holomorphes en tout  $s \in \mathbb{R}_{\geq 0}$ . Donc l'holomorphie pour  $N(s, \pi)$  résulte de l'holomorphie de  $N(s, \pi')$ . On se ramène ainsi au cas où  $Jord(\psi)$  n'a pas de multiplicité.

### 4.3 Réduction, le cas isolé

Ici on suppose que  $Jord(\psi)$  contient un élément  $(\rho, A, B, \zeta)$  tel que  $A > B$  et tel qu'il n'existe pas d'élément  $(\rho, A', B', \zeta') \in Jord(\psi)(\rho, A, B, \zeta)$  avec  $\zeta' = \zeta$  et  $B' \in ]B, A[$ . On note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [B, A]}(\rho, C, C, \zeta)$  et  $\psi''$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A - 1, B + 1, \zeta)$  (ou en supprimant  $(\rho, A, B, \zeta)$  si  $A = B + 1$ ).

**Lemme 4.3.1** *Sous les hypothèses faites, 2 cas sont possibles. Soit  $\pi$  appartient aussi au paquet associé à  $\psi'$ , soit il existe  $\pi''$  dans le paquet associé à  $\psi''$  tel que l'on ait une inclusion*

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{-\zeta A} \rangle \times \pi'.$$

On fixe un ordre sur  $Jord(\psi)$  pour pouvoir définir  $\pi$ ; on impose à l'ordre de vérifier

$$(\rho, A', B', \zeta') <_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta) \text{ si soit } \zeta' = -\zeta \text{ soit } B' \leq B.$$

Avec l'hypothèse faite, on a donc  $(\rho, A', B', \zeta') >_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  exactement quand  $\zeta' = \zeta$  et  $B' \geq A$ . Avec ce choix d'ordre, on fixe  $\psi_{>>}$  dominant tous les éléments de  $Jord(\psi)$  supérieur ou égaux à  $(\rho, A, B, \zeta)$  et on note  $\pi_{>>}$  la représentation dans le paquet associé à  $\psi_{>>}$  permettant de définir  $\pi$  par module de Jacquet. On associe  $\underline{t}$  et  $\underline{\eta}$  les paramètres de  $\pi$  et le premier cas se produit exactement quand  $\underline{t}(\rho, A, B, \zeta) = 0$ . En effet, supposons que  $\underline{t}(\rho, A, B, \zeta) = 0$ ; alors par définition  $\pi_{>>}$  appartient au paquet associé au morphisme  $\psi'_{>>}$  qui se déduit de  $\psi'$  en remplaçant  $(\rho, A + T, B + T, \zeta)$  (où  $T$  est un entier grand) par  $\cup_{C \in [B+T, A+T]}(\rho, C, C, \zeta)$ . Les modules de Jacquet qui permettent de passer de  $\psi_{>>}$  à  $\psi$  sont les mêmes que ceux qui permettent de passer de  $\psi'_{>>}$  à  $\psi'$  car

$$\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-j+1), \dots, \zeta(A+T-j+1)} = \circ_{C \in [A, B]} \circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(C+T-j+1)}.$$

On suppose maintenant que  $\underline{t}(\rho, A, B, \zeta) \geq 1$ . On note  $\psi''_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A + T, B + T, \zeta)$  par  $(\rho, A + T - 1, B + T + 1, \zeta)$  et on sait qu'il existe  $\pi''_{>>}$  une représentation dans le paquet associé à  $\psi''_{>>}$  avec une inclusion :

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(B+T)}, \dots, \rho |^{-\zeta(A+T)} \rangle \times \pi''_{>>}.$$

On sait que  $Jac_{\zeta x} \pi''_{>>} = 0$  pour tout  $x \in [B+1, B+T]$  car  $(\rho, A', B', \zeta) \in Jord(\psi''_{>>})$  entraîne soit  $B' \leq B$  soit  $B' = B+T+1$  soit  $B' \gg B+T$ ; les formules standard donne donc l'inclusion

$$\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-j+1)} \pi''_{>>} \hookrightarrow \langle \rho | |^{\zeta B}, \dots, \rho | |^{-\zeta(A+T)} \rangle \times \pi''_{>>}$$

Ensuite on applique  $\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T+1-j+1), \dots, \zeta(A+T-1-j+1)}$  aux deux membres de l'inclusion ci-dessus et sur le membre de droite, ce module de Jacquet ne peut que s'appliquer à  $\pi''_{>>}$ ; le résultat est une représentation  $\pi''_{>}$  dans le paquet associé au morphisme  $\psi''_{>}$  qui se déduit de  $\psi''_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A+T-1, B+T+1, \zeta)$  par  $(\rho, A-1, B+1, \zeta)$  et cette représentation est irréductible. De plus elle vérifie  $Jac_{\zeta x} \pi''_{>} = 0$  pour tout  $x \in [A+1, A+T]$  car tout élément  $(\rho, A', B', \zeta)$  de  $Jord(\psi''_{>})$  vérifie soit  $B' \leq B+1$  soit  $B' \gg A+T$ . Il reste à appliquer  $Jac_{\zeta(A+T), \dots, \zeta(A+1)}$  qui sur le membre de droite n'affecte pas  $\pi''_{>}$ . On obtient donc

$$\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-j+1), \dots, \zeta(A+T-j+1)} \pi''_{>>} \hookrightarrow \langle \rho | |^{\zeta B}, \dots, \rho | |^{-\zeta A} \rangle \times \pi''_{>}$$

Puis ensuite on redescend à  $\pi$  en appliquant des  $Jac_{\zeta x}$  pour  $x$  parcourant un ensemble d'éléments tous strictement plus grand que  $A$  (on a utilisé ici l'hypothèse); quand on applique ces modules de Jacquet au membre de droite de l'inclusion ci-dessus, ils ne s'appliquent qu'à  $\pi''_{>}$  pour donner une représentation  $\pi''$  ayant les propriétés de l'énoncé.

#### 4.4 Réduction dans le cas de 2 blocs élémentaires consécutifs

Ici on suppose que  $Jord(\psi)$  contient 2 éléments de la forme  $(\rho, A = B, \zeta), (\rho, A' = B', \zeta)$  avec  $B' > B$ , tels que pour tout  $(\rho, A'', B'', \zeta) \in Jord(\psi)$ , on ait soit  $B'' > B'$  soit  $B'' \leq B$ . On note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en enlevant ces 2 blocs.

**Lemme 4.4.1** *Avec les hypothèses ci-dessus, 2 cas sont possibles; soit  $Jac_{\zeta B', \dots, \zeta(B+1)} \pi = 0$  soit il existe une représentation irréductible  $\pi'$  dans le paquet associé à  $\psi'$  et une inclusion*

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho | |^{\zeta B'}, \dots, \rho | |^{-\zeta B} \rangle \times \pi'$$

Dans la preuve on interprète cette dichotomie en termes de paramètres et ceci est important : on met un ordre sur  $Jord(\psi)$  tel que  $(\rho, A'', B'', \zeta'') >_{Jord(\psi)} (\rho, A', B', \zeta)$  exactement quand  $\zeta'' = \zeta$  et  $B'' > B'$  et  $(\rho, A'', B'', \zeta'') <_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  soit si  $\zeta'' = -\zeta$  soit si  $B'' \leq B$ . Cela épuise tous les éléments de  $Jord(\psi)$  d'après l'hypothèse. On peut alors associer à  $\psi$  ses paramètres  $\underline{t}, \underline{\eta}$ .

On va montrer que le premier cas,  $Jac_{\zeta B', \dots, \zeta(B+1)} \pi = 0$ , se produit exactement quand  $\underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = -\underline{\eta}(\rho, A', B', \zeta)$ .

On fixe un morphisme  $\psi_{>>}$  qui domine tous les éléments de  $Jord(\psi)$  supérieurs ou égaux à  $(\rho, A, B, \zeta)$ . On pose  $\pi_{>>} := \pi(\psi_{>>}, \underline{t}, \underline{\eta})$ . Par définition, on sait que  $\pi$  s'obtient à partir de  $\tilde{\pi}$  en prenant des modules de Jacquet de la forme suivante :

$$\pi = Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} Jac_{\zeta(B'+T'), \dots, \zeta(B'+1)} Jac_{\zeta(B+T), \dots, \zeta(B+1)} \pi_{>>}, \quad (1)$$

où  $\mathcal{E}$  est un ensemble totalement ordonné et où pour tout  $x \in \mathcal{E}, x > B'+1$  et où  $T$  et  $T'$  sont des entiers "grands" avec  $T' \gg T$ . Quand on calcule  $Jac_{\zeta B', \dots, \zeta(B+1)} \pi$ , on peut faire commuter cette opération avec  $Jac_{x \in \mathcal{E}}$  (sur le terme de droite) à cause de l'hypothèse  $x > B'+1$ . Ainsi

$$Jac_{\zeta B', \dots, \zeta(B+1)} \pi \neq 0 \Rightarrow Jac_{\zeta B', \dots, \zeta(B+1)} Jac_{\zeta(B'+T'), \dots, \zeta(B'+1)} Jac_{\zeta(B+T), \dots, \zeta(B+1)} \pi_{>>} \neq 0.$$

Le terme de droite s'écrit aussi  $Jac_{\zeta(B'+T'), \dots, \zeta(B+1)} Jac_{\zeta(B+T), \dots, \zeta(B+1)} \pi_{>>}$ . La réciprocity de Frobenius donne donc l'existence d'une représentation  $\sigma$  et d'une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \rho | |^{\zeta(B+T)} \times \dots \times \rho | |^{\zeta(B+1)} \times \rho | |^{\zeta(B'+T')} \times \dots, \times \rho | |^{\zeta(B+1)} \times \sigma.$$

On sait que  $Jac_{\zeta x} \pi_{>>} = 0$  pour tout  $x \in ]B'+T', B+T[\cup]B+T, B+1[$  et que  $Jac_{\zeta(B+T), \zeta(B+T)} \pi_{>>} = 0$ . Ceci montre que l'inclusion ci-dessus se factorise par l'unique sous-module irréductible de l'induite (pour un GL convenable)  $\rho |^{\zeta(B+T)} \times \dots \times \rho |^{\zeta(B+1)} \times \rho |^{\zeta(B'+T')} \times \dots, \times \rho |^{\zeta(B+1)}$ ; d'où une inclusion :

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(B+T)}, \dots, \rho |^{(B+1)} \rangle \times \langle \rho |^{\zeta(B'+T')}, \dots, \rho |^{\zeta(B+1)} \rangle \times \sigma.$$

Par irréductibilité, on peut échanger les 2 premières représentations et on obtient donc, a fortiori,  $Jac_{\zeta(B'+T'), \dots, \zeta(B+T+1)} \pi_{>>} \neq 0$ . Par définition, ceci est équivalent à  $\underline{\eta}(\rho, A', B', \zeta) = \underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta)$ . Supposons donc que l'on ait cette égalité et on note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en enlevant les blocs  $(\rho, A+T, B+T, \zeta)$ ,  $(\rho, A'+T', B'+T', \zeta)$ . On sait qu'il existe une représentation  $\pi'_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi'_{>>}$  et une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(B'+T')}, \dots, \rho |^{-\zeta(B+T)} \rangle \times \pi'_{>>}$$

Pour calculer  $\pi$ , on revient à (1) ci-dessus et on commence par calculer  $Jac_{\zeta(B+T), \dots, \zeta(B+1)} \pi_{>>}$ . Comme  $Jac_{\zeta x} \pi'_{>>} = 0$  pour tout  $x \in [B+T, B+1]$  puisque  $Jord(\psi'_{>>})$  ne contient aucun élément de la forme  $(\rho, A, x, \zeta)$  pour ces valeurs de  $x$ , on obtient :

$$Jac_{\zeta(B+T), \dots, \zeta(B+1)} \pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(B'+T')}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times \pi'_{>>}$$

De même on obtient

$$Jac_{\zeta(B'+T'), \dots, \zeta(B'+1)} Jac_{\zeta(B+T), \dots, \zeta(B+1)} \pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times \pi'_{>>}$$

Ensuite on doit encore appliquer  $Jac_{\zeta x} \pi_{>>}$  avec  $x > B'$ ; on obtient donc

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \pi'_{>>}$$

Or par définition,  $\pi' := Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \pi'_{>>}$  est dans le paquet associé à  $\psi'$  et on a donc démontré l'alternative du lemme.

## 4.5 Conséquence sur l'holomorphie des opérateurs d'entrelacements

On fixe encore  $a_0$  un entier et  $s_0$  un réel strictement positif et on définit  $b_0$  par  $s_0 = (b_0 - 1)/2$ . On note  $\zeta_0$  le signe de  $a_0 - b_0$  si ce nombre est non nul et on pose  $\zeta_0 = +$  sinon.

### 4.5.1 Le cas de 4.4

Ici on suppose que les hypothèses de 4.4 (dont on adopte les notations) sont satisfaites; on suppose de plus que  $\zeta = -\zeta_0$ . Et on suppose que  $Jac_{\zeta B', \dots, \zeta(B+1)} \pi \neq 0$ . D'où l'existence de  $\pi'$

**Lemme 4.5.1** *L'opérateur  $N_\psi(s, \pi)$  est holomorphe en  $s = s_0$  si l'opérateur  $N_{\psi'}(s, \pi')$  est holomorphe en  $s = s_0$ .*

On décompose évidemment l'opérateur d'entrelacement en produit :  $St(\rho, a_0) |^s \times \pi \hookrightarrow$

$$St(\rho, a_0) |^s \times \langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times \pi' \rightarrow \langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times St(\rho, a_0) |^s \times \pi' \quad (1)$$

$$\rightarrow \langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times St(\rho, a_0) |^{-s} \times \pi' \quad (2)$$

$$\rightarrow St(\rho, a_0) |^{-s} \times \langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle \times \pi' \quad (3)$$

Supposons d'abord que  $\zeta_0 = -$ ; alors  $\zeta = +$  et  $(\rho, A, B, \zeta)$  est de la forme  $(\rho, a, 1)$  tandis que  $(\rho, A', B', \zeta)$  est de la forme  $(\rho, a', 1)$  avec  $a' > a$ . La représentation  $\langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle$  est une représentation de Steinberg tordue,  $St(\rho, (a + a')/2) |^{(a' - a)/4}$ . En  $s_0$  l'ordre de  $r(s, \psi)$  est le même

que celui de  $r(s, \psi')$  d'après 3.3. L'opérateur d'entrelacement standard (3) est holomorphe par positivité stricte, d'après Harish-Chandra; l'opérateur d'entrelacement normalisé (1) est holomorphe en  $s_0$  d'après par exemple [21] 1.6.3 parceque  $-(a_0 - 1)/2 + s_0 = (b_0 - a_0)/2 > 0 \geq -\zeta B = -B$ . Le facteur de normalisation est

$$\frac{L(St(\rho, a_0) \times St(\rho, (a + a')/2), s_0 - (a' - a)/4)}{L(St(\rho, a_0) \times St(\rho, (a + a')/2), s_0 - (a' - a)/4 + 1)} = \frac{L(\rho \times \rho, |(a_0 - 1)/2 - ((a + a')/2 - 1)/2| + s_0 - (a' - a)/4)}{L(\rho \times \rho, (a_0 + ((a + a')/2)/2 + s_0 - (a' - a)/4)}.$$

L'ordre de ce facteur de normalisation en  $s = s_0$  est l'ordre du numérateur; or ce numérateur n'a pas de zéro en  $s = s_0$  et à un pôle d'ordre 1 quand

$$\sup((a_0 - 1)/2 - ((a + a')/2 - 1)/2 - (a' - a)/4; -(a_0 - 1)/2 + ((a + a')/2 - 1)/2 - (a' - a)/4 + s_0) = 0.$$

Ou encore,  $\sup((a_0 - 1)/2 - (a' - 1)/2; -(a_0 - 1)/2 + (a - 1)/2 + s_0) = \sup((a_0 - a')/2; (a - a_0)/2) + s_0 = 0$ . Or  $(a - a_0)/2 + (b_0 - 1)/2 = (a - 1)/2 + (b_0 - a_0)/2$ . Or on a supposé que  $b_0 > a_0$  et la nullité ne peut donc être obtenue. Ainsi l'holomorphie de  $N(s, \pi)$  en  $s = s_0$  résulte de la même propriété pour  $N(s, \pi')$ .

On suppose maintenant que  $\zeta_0 = +$  d'où  $\zeta = -$ . Ici,  $(\rho, A, B, \zeta)$  est de la forme  $(\rho, 1, b)$  et  $(\rho, A', B', \zeta)$  est de la forme  $(\rho, 1, b')$ . Et la représentation  $\langle \rho |^{\zeta B'}, \dots, \rho |^{-\zeta B} \rangle$  est le module de Speh  $\langle \rho |^{-(b'-1)/2}, \dots, \rho |^{(b-1)/2} \rangle$ . Les opérateurs d'entrelacements normalisés (1) et (3) sont holomorphes d'après [21] 1.6.3. Il faut donc comparer les normalisations.

Le facteur de normalisation pour l'entrelacement (1) est  $L(St(\rho, a_0) \times \rho, s_0 - (b - 1)/2)/L(St(\rho, a_0) \times \rho, s_0 + (b' + 1)/2)$  et celui pour (2) vaut  $L(St(\rho, a_0) \times \rho, -(b' - 1)/2 + s_0)/L(St(\rho, a_0) \times \rho, (b - 1)/2 + s_0)$ . Or  $r(s, \psi)$  est exactement le produit de ces 2 facteurs avec  $r(s, \psi')$ . Ainsi l'holomorphie pour  $N(s, \pi)$  en  $s = s_0$  résulte de l'holomorphie pour  $N(s, \pi')$  en  $s = s_0$ .

#### 4.5.2 Le cas de 4.3

Ici on suppose que les hypothèses de 4.3 (dont on adopte les notations) sont satisfaites. On a donc défini  $\psi'$  et  $\psi''$  et on a montré que soit  $\pi$  est dans le paquet associé à  $\psi'$  soit il existe une représentation  $\pi''$  dans le paquet associé à  $\psi''$  avec une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{-\zeta A} \rangle \times \pi''. \quad (1)$$

On suppose encore que  $\zeta = -\zeta_0$

**Lemme 4.5.2** (i) Si  $\pi$  est dans le paquet associé à  $\psi'$ , l'holomorphie de  $N_\psi(s, \pi)$  en  $s = s_0$  résulte de l'holomorphie de  $N_{\psi'}(s, \pi)$

(ii) On suppose que l'inclusion (1) est satisfaite pour un bon choix de  $\pi''$ ; l'holomorphie de  $N_\psi(s, \pi)$  en  $s = s_0$  résulte de l'holomorphie de  $N_{\psi''}(s, \pi'')$  en  $s = s_0$ .

Pour prouver (i), il suffit de vérifier que  $r(s, \psi')/r(s, \psi)$  est holomorphe en  $s = s_0$ . Or on passe de  $\psi$  à  $\psi'$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [B, A]}(\rho, C, C, \zeta)$ . On revient à 3.3; on suppose que  $\zeta_0 = +$ , par hypothèse  $\zeta = -$  et la contribution des éléments  $(\rho, C, C, \zeta)$  aux pôles de  $r(s, \psi')$  en  $s = s_0$  ne peut que donner un pôle d'ordre 1 et ceci se produit exactement si  $A_0 \in [B, A]$ ; dans ce cas,  $(\rho, A, B, \zeta)$  fournit aussi un pôle d'ordre 1 à  $r(s, \psi)$  en  $s = s_0$ . On suppose maintenant que  $\zeta_0 = -$  et on a donc  $\zeta = +$  par hypothèse. Ici les éléments  $(\rho, C, C, \zeta)$  ne contribue pas aux pôles de  $r(s, \psi')$  en  $s = s_0$ . D'où (i).

La preuve de (ii) est analogue à celle du paragraphe précédent. On commence par regarder le cas où  $\zeta_0 = -$  d'où  $\zeta_0 = +$ ; ici l'opérateur d'entrelacement standard :

$$St(\rho, a_0) |^s \times \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{-\zeta A} \rangle \rightarrow \langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{-\zeta A} \rangle \times St(\rho, a_0) |^s, \quad (2)$$

est holomorphe en  $s = s_0$  par positivité stricte. On obtient l'holomorphie de l'opérateur d'entrelacement standard

$$\langle \rho | |\zeta^B, \dots, \rho | |^{-\zeta A} \rangle \times St(\rho, a_0) | |^{-s} \rightarrow St(\rho, a_0) | |^s \times \langle \rho | |\zeta^B, \dots, \rho | |^{-\zeta A} \rangle \quad (3)$$

par [21] 1.6.3 et le résultat est alors clair car  $r(s, \psi'')/r(s, \psi)$  est d'ordre exactement 0 en  $s = s_0$  d'après 3.3. On suppose maintenant que  $\zeta_0 = +$  et  $\zeta = -$ , les opérateurs d'entrelacement normalisés à la Shahidi (2) et (3) sont holomorphes en  $s = s_0$  d'après [21] et les produits de leur facteur de normalisation avec  $r(s, \psi'')$  est exactement  $r(s, \psi)$ , c'est le calcul fait précédemment.

## 4.6 Réduction dans le cas d'un bloc non isolé

### 4.6.1 Une propriété des modules de Jacquet

On suppose ici que  $Jord(\psi)$  contient un élément  $(\rho, A, B, \zeta)$  tel que  $B > 1/2$  et pour tout  $(\rho, A', B', \zeta') \in Jord(\psi)$  (différent de  $(\rho, A, B, \zeta)$ ) vérifiant  $\zeta' = \zeta$ ,  $B' \geq B$  et  $A' \geq A$ , on a  $B' > A$ ; en d'autres termes  $Jord(\psi)$  ne contient pas d'éléments  $(\rho, A', B', \zeta')$  avec  $\zeta' = \zeta$ ,  $B' \in [B, A]$  et  $A' \geq A$ . On note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A - 1, B - 1, \zeta)$ .

**Lemme 4.6.1** *On suppose aussi que  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi \neq 0$ . Alors il existe  $\pi'$  dans le paquet associé à  $\psi'$  et une inclusion*

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho | |\zeta^B, \dots, \rho | |^{\zeta A} \rangle \times \pi'.$$

On fixe un ordre sur  $Jord(\psi)$  tel que  $(\rho, A', B', \zeta') >_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  exactement quand  $B' > A$ ; par hypothèse si  $(\rho, A', B', \zeta') <_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  on a soit  $\zeta' = -\zeta$  soit  $B' < B$  soit  $A' < A$ . Ainsi l'ordre sur  $Jord(\psi)$  induit un ordre sur  $Jord(\psi')$  qui a encore les bonnes propriétés. On choisit  $\psi_{>>}$  dominant tous les éléments de  $Jord(\psi)$  supérieurs strictement à  $(\rho, A, B, \zeta)$ . On note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant simplement  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A - 1, B - 1, \zeta)$  et d'après ce que l'on vient de voir  $\psi'_{>>}$  domine tous les blocs de Jordan de  $\psi'$  strictement supérieurs à  $(\rho, A - 1, B - 1, \zeta)$ . On note  $\pi_{>>}$  la représentation du paquet associé à  $\psi_{>>}$  servant à définir  $\pi$ . On vérifie comme dans la preuve de 4.4 que  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi \neq 0$ , entraîne que  $Jac_{\zeta B, \dots, \zeta A} \pi_{>>} \neq 0$ . On note  $\pi'_{>>}$  cette représentation dont on sait qu'elle est irréductible et dans le paquet associé à  $\psi'_{>>}$ . On en déduit l'inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho | |\zeta^B, \dots, \rho | |^{\zeta A} \rangle \times \pi'_{>>}.$$

Ensuite on applique les modules de Jacquet qui calcule  $\pi$  en fonction de  $\pi_{>>}$ ; on les note  $Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \pi_{>>} = \pi$ , où  $\mathcal{E}$  est un ensemble convenable totalement ordonné. Pour tout  $x \in \mathcal{E}$ , on a  $x > A$  et on a donc

$$\pi = Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho | |\zeta^B, \dots, \rho | |^{\zeta A} \rangle \times Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \pi'_{>>}.$$

On pose  $\pi' := Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \pi'_{>>}$ ; on sait que  $\pi'$  est non nulle et c'est donc une représentation irréductible dans le paquet associé à  $\psi'$ .

### 4.6.2 Réduction de l'amplitude dans le cas non isolé

Ici, on suppose que  $Jord(\psi)$  contient un élément  $(\rho, A, B, \zeta)$  avec  $A > B$  et que pour tout  $(\rho, A', B', \zeta') \in Jord(\psi)$  tel que  $\zeta' = \zeta$  et  $B' \in ]B, A[$ , on a  $A' = B'$ . On note  $\ell$  le cardinal des éléments  $(\rho, A', B', \zeta) \in Jord(\psi)$  avec  $B' \in ]B, A[$  et on les note  $(\rho, A_i = B_i, \zeta)$  pour  $i \in [1, \ell]$  avec  $B_1 < \dots < B_\ell$ . On note  $\psi'_\ell$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant les blocs  $(\rho, A_\ell = B_\ell, \zeta)$  et  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A, A, \zeta)$  et  $(\rho, A - 1, B + 1, \zeta)$ ; on note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant simplement  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A - 1, B + 1, \zeta)$  et on note  $\psi_0$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en enlevant tous les blocs  $(\rho, A_i = B_i, \zeta)$  pour  $i \in [1, \ell]$  et en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [B, A - \ell]} (\rho, C, C, \zeta)$ . On suppose que l'on est pas dans le cas de 4.3 et on a donc certainement  $A > B + 1$ .

**Lemme 4.6.2** *Sous les hypothèses ci-dessus, 3 cas sont possibles : (i) soit il existe  $\pi'_\ell$  dans le paquet associé à  $\psi'_\ell$  et une inclusion*

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta^B}, \dots, \rho |^{-\zeta^{B_\ell}} \rangle \times \pi'_\ell.$$

*(ii) Soit il existe  $\pi'$  dans le paquet associé à  $\psi'$  et une inclusion*

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta^B}, \dots, \rho |^{-\zeta^A} \rangle \times \pi'.$$

*(iii) Soit finalement il existe  $\pi'_0$  dans le paquet associé à  $\psi'_0$  et une inclusion*

$$\pi \hookrightarrow \times_{i \in [1, \ell]} \langle \rho |^{\zeta^{B_i}}, \dots, \rho |^{-\zeta^{(A-i+1)}} \rangle \times \pi'_0.$$

On fixe un ordre sur  $Jord(\psi)$  tel que pour tout  $(\rho, A', B', \zeta') >_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  on a soit  $\zeta' = \zeta$ ,  $B' > B$  soit  $\zeta' = -\zeta$ . Ainsi un élément  $(\rho, A', B', \zeta')$  est plus grand que  $(\rho, A, B, \zeta)$  soit s'il est l'un des  $(\rho, A_i = B_i, \zeta)$  pour  $i \in [1, \ell]$  soit si  $\zeta' = \zeta$  et  $B' > A$ . On fixe un morphisme  $\psi_{>>}$  qui domine tous les éléments de  $Jord(\psi)$  strictement supérieurs à  $(\rho, A, B, \zeta)$  et une représentation  $\pi_{>>}$  qui permet de calculer  $\pi$ . On applique à  $\pi_{>>}$  le lemme de 4.3 puisque les hypothèses sont satisfaites. On distingue donc suivant les 2 cas de ce lemme.

On note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A-1, B+1, \zeta)$ . On suppose d'abord qu'il existe une représentation  $\pi'_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi'_{>>}$  et une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta^B}, \dots, \rho |^{-\zeta^A} \rangle \times \pi'_{>>}. \quad (1)$$

Ainsi  $\pi$  est de la forme  $Jac_{-\zeta y; y \in \mathcal{F}} Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \circ_{i \in [1, \ell]} Jac_{\zeta^{B_i + T_i}, \dots, \zeta^{(B_i + 1)}} \pi_{>>}$ , où  $\mathcal{E}$  est un ensemble totalement ordonné convenable de demi-entiers strictement supérieur à  $A$ , tandis que  $\mathcal{F}$  est un ensemble totalement ordonné de demi-entiers strictement positifs et où les  $0 << T_1 << \dots << T_\ell$  sont déterminés par  $\psi_{>>}$ . On applique ces modules de Jacquet au membre de droite de (1) ce qui donne (malheureusement) plusieurs termes. L'un des termes consiste à appliquer le module de Jacquet à  $\pi'_{>>}$  et on obtient alors l'induite

$$\langle \rho |^{\zeta^B}, \dots, \rho |^{-\zeta^A} \rangle \times \pi',$$

où  $\pi'$  est une représentation dans le paquet associé à  $\psi'$ . Si l'inclusion (1) donne une inclusion de  $\pi$  dans cette induite, on est dans le 2e cas de l'énoncé. Sinon, on remarque d'abord le point suivant ; soit  $i \in [1, \ell]$  et soit  $x \in [B_i + 1, A[$  alors

$$Jac_{\zeta x} Jac_{\zeta^{(B_i + T_i)}, \dots, \zeta^{(A+1)}} \circ_{j \in [i, 1]} Jac_{\zeta^{(B_j + T_j)}, \dots, \zeta^{(B_j + 1)}} \pi'_{>>} = 0;$$

en effet on peut échanger  $Jac_{\zeta x}$  et  $Jac_{\zeta^{(B_i + T_i)}, \dots, \zeta^{(A+1)}}$  car  $A + 1 - x > 1$ ; de plus

$$\pi_{i, >>} := Jac_{\zeta^{(B_j + T_j)}, \dots, \zeta^{(B_j + 1)}} \pi'_{>>}$$

se trouve dans le paquet associé au morphisme  $\psi'_{i, >>}$  qui se déduit de  $\psi'_{>>}$  en remplaçant les  $(\rho, B_j + T_j, B_j + T_j, \zeta)$  par  $(\rho, B_j, B_j, \zeta)$  pour tout  $j \in [i, 1]$ . Ainsi  $Jac_{\zeta x} \pi_{i, >>} = 0$  parce qu'il n'existe pas  $(\rho, \tilde{A}, \tilde{B}, \tilde{\zeta})$  dans  $Jord(\psi'_{i, >>})$  avec  $\tilde{B} = x$ , un tel élément devrait déjà être dans  $Jord(\psi)$  et ceci a été exclu puisque  $x \in ]B_i, A[$ . Donc si l'on n'est pas dans le 2e cas de l'énoncé, il existe  $i \in [1, \ell]$  tel que l'inclusion (1) donne une inclusion (on oublie  $\mathcal{F}$  qui ne joue pas de rôle ici)

$$\pi \hookrightarrow Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \circ_{j \in [\ell, i+1]} Jac_{\zeta^{(B_j + T_j)}, \dots, \zeta^{(B_j + 1)}} \left( \langle \rho |^{\zeta^B}, \dots, \rho |^{-\zeta^{(B_i)}} \rangle \times Jac_{\zeta^{(B_i + T_i)}, \dots, \zeta^{(A+1)}} \pi'_{i, >>} \right),$$

avec la notation  $\pi'_{i, >>}$  déjà introduite. On veut maintenant démontrer que nécessairement  $i = \ell$ . D'abord, on remarque que le terme de droite est l'induite :

$$\langle \rho |^{\zeta^B}, \dots, \rho |^{-\zeta^{(B_i)}} \rangle \times Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \circ_{j \in [\ell, i+1]} Jac_{\zeta^{(B_j + T_j)}, \dots, \zeta^{(B_j + 1)}} Jac_{\zeta^{(B_i + T_i)}, \dots, \zeta^{(A+1)}} \pi'_{i, >>}$$

On remarque maintenant que la non nullité du terme de droite entraîne une inclusion

$$\pi'_{i,>>} \hookrightarrow \rho |^{\zeta(B_i+T_i)} \times \dots \times \rho |^{\zeta(A+1)} \times \rho |^{\zeta(B_{i+1}+T_{i+1})} \times \dots \times \rho |^{\zeta(B_{i+1}+1)} \times \sigma,$$

où  $\sigma$  est une représentation convenable. Avec les méthodes habituelles, on montre que cette inclusion se factorise par

$$\pi'_{i,>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(B_i+T_i)}, \dots, \rho |^{\zeta(A+1)} \rangle \times \langle \rho |^{\zeta(B_{i+1}+T_{i+1})}, \dots, \rho |^{(B_{i+1}+1)} \rangle \times \sigma.$$

Dans le GL convenable l'induite  $\langle \rho |^{\zeta(B_i+T_i)}, \dots, \rho |^{\zeta(A+1)} \rangle \times \langle \rho |^{\zeta(B_{i+1}+T_{i+1})}, \dots, \rho |^{(B_{i+1}+1)} \rangle$  est irréductible car les segments sont emboîtés ; on peut donc échanger les 2 induites. D'où en particulier par réciprocity de Frobenius

$$Jac_{\zeta(B_{i+1}+T_{i+1}), \dots, (B_i+T_i+1)} \pi'_{i,>>} \neq 0.$$

Cela s'interprète avec 4.4 en terme de paramètres et donne en particulier l'assertion analogue pour  $\pi$  à savoir  $Jac_{\zeta B_{i+1}, \dots, \zeta(B_i+1)} \pi \neq 0$ . Ceci a été exclu par hypothèse et on a donc  $i = \ell$ . On est donc dans le 1e cas de l'énoncé. Ainsi il nous reste à voir le 1e cas de 4.3.

On suppose donc maintenant que  $\pi_{>>}$  est aussi dans le paquet associé au morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [B, A]}(\rho, C, C, \zeta)$  ; on note  $\underline{t}$  et  $\underline{\eta}$  les paramètres pour ce morphisme permettant de définir  $\pi$ . Puisque  $\pi$  est non nul, il faut certainement  $Jac_{\zeta(B_1+T_1), \dots, \zeta(A+1)} \pi_{>>} \neq 0$ . On applique alors 4.4 et on sait que le paramètre  $\underline{\eta}$  prend la même valeur sur  $(\rho, A, A, \zeta)$  et  $(\rho, B_1 + T_1, B_1 + T_1, \zeta)$ . On sait aussi que  $\underline{\eta}$  alterne sur les blocs  $(\rho, B_i + T_i, B_i + T_i, \zeta)$  pour  $i \in [1, \ell]$  et sur les blocs  $(\rho, C, C, \zeta)$  pour  $C \in [B, A]$ . On note  $\psi'_{0,>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en enlevant tous les blocs  $(\rho, B_i + T_i, B_i + T_i, \zeta)$  pour  $i \in [1, \ell]$  et les blocs  $(\rho, C, C, \zeta)$  pour  $C \in [A, A - \ell + 1]$  (on est sûr que  $\ell < A - B$  par définition). On peut donc appliquer 4.4  $\ell$  fois et obtenir l'existence d'une représentation irréductible dans le paquet associé à  $\psi'_{0,>>}$  avec une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \times_{i \in [1, \ell]} \langle \rho |^{\zeta(B_i+T_i)}, \dots, \rho |^{-\zeta(A-i+1)} \rangle \times \pi'_{0,>>}. \quad (2)$$

Comme dans ce qui suit (1), on a

$$\pi = Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}} \circ_{i \in [\ell, 1]} Jac_{\zeta(B_i+T_i), \dots, \zeta(B_i+1)} \pi_{>>}.$$

On applique ce module de Jacquet au membre de droite de (2). Calculons d'abord  $Jac_{\zeta(B_1+T_1), \dots, \zeta(B_1+1)}$  du membre de droite. Pour tout  $x \in [B_1 + 1, B_1 + T_1]$ ,  $Jac_{\zeta x} \pi'_{0,>>} = 0$ . On montre par récurrence descendante sur  $x$  que

$$Jac_{\zeta(B_1+T_1), \dots, \zeta x} \pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta(x-1)}, \dots, \rho |^{-\zeta A} \rangle \times \times_{i \in [1, \ell]} \langle \rho |^{\zeta(B_i+T_i)}, \dots, \rho |^{-\zeta(A-i+1)} \rangle \times \pi'_{0,>>}.$$

S'il n'en est pas ainsi, on aurait une inclusion pour une représentation  $\tau$  convenable

$$Jac_{\zeta(B_1+T_1), \dots, \zeta x} \pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta x}, \dots, \rho |^{-\zeta(A-1)} \rangle \times \tau.$$

Ceci entraîne  $Jac_{\zeta(B_1+T_1), \dots, \zeta x, \zeta x} \pi_{>>} \neq 0$  et encore  $Jac_{\zeta x} \pi_{0,>>} \neq 0$  ce qui est impossible si  $x \in ]B_1, B_1 + T_1[$  et  $Jac_{\zeta x, \zeta x} \pi_{0,>>} \neq 0$  si  $x = B_1 + T_1$ , ce qui est aussi impossible. Donc finalement on trouve une inclusion

$$Jac_{\zeta(B_1+T_1), \dots, \zeta(B_1+1)} \pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{\zeta B_1}, \dots, \rho |^{-\zeta A} \rangle \times \times_{i \in [1, \ell]} \langle \rho |^{\zeta(B_i+T_i)}, \dots, \rho |^{\zeta(A-i+1)} \rangle \times \pi'_{0,>>}.$$

Ensuite on continue pour  $i \in [1, \ell]$  en utilisant les mêmes propriétés de nullité pour certains modules de Jacquet ; ici on utilise le fait que le membre de gauche ci-dessus est une représentation irréductible dans le paquet associé au morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, B_1 + T_1, B_1 + T_1, \zeta)$  par  $(\rho, B_1, B_1, \zeta)$ . Et finalement on démontre que  $\pi$  satisfait au 3e cas du lemme.



### 4.6.3 Suppression d'un bloc dans le cas non isolé

On fixe  $B_0$  un demi-entier positif ou nul et on note  $\ell'$  le cardinal des  $i \in [1, \ell]$  tel que  $B_i \leq B_0$  (éventuellement  $\ell' = 0$ ).

On fait les hypothèses suivantes un peu différentes de celles de 4.6.2

pour tout  $i \in ]1, \ell'] \cup ]\ell' + 1, \ell]$ ,  $Jac_{\zeta B_i, \dots, \zeta(B_{i-1}+1)} \pi = 0$

pour tout  $x \in ]B, B_0]$ ,  $Jac_{\zeta x} \pi = 0$ .

**Lemme 4.6.3** *Sous les hypothèses ci-dessus, il existe*

*un morphisme  $\psi'$  qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  et  $\cup_{i \in [1, \ell]} (\rho, B_i, B_i, \zeta)$  par des éléments de la forme  $(\rho, C, C, \zeta)$  avec  $C \in [B, A]$  et une représentation  $\pi'$  dans le paquet associé à  $\psi'$  et deux ensembles de multisegments (dont l'un peut être vide) de la forme ci-dessous avec  $t' \geq t'' \in \mathbb{Z}_{\geq 0}$  et des demi-entiers  $B'_{i_{t'-t''}} < \dots < B'_{i_1} \leq A$  tous strictement supérieurs à  $B + t' - 1$  (si  $t' = t'' - 1$  les dernières lignes n'apparaissent pas)*

$$\begin{array}{cccc} \zeta B & \dots & \dots & -\zeta A \\ \vdots & \dots & \dots & \vdots \\ \zeta(B + t'' - 1) & \dots & \dots & -\zeta(A - t'' + 1) \\ \zeta(B + t'') & \dots & -\zeta B'_{i_1} & \\ \vdots & \dots & & \\ \zeta(B + t' - 1) & \dots & -\zeta B'_{i_{t'-t''}} & \end{array}$$

et le 2e multisegment est l'union de  $v$  segments avec  $v \in [0, \ell - \ell']$  de la forme  $\zeta D_i, \dots - \zeta F_i$  pour  $i \in [1, v]$  avec  $B_0 < D_1 < \dots < D_v$  et  $F_1 > \dots > F_v > B_0$ ; on note  $\sigma_1$  et  $\sigma_2$  les représentations de  $GL$  convenable associées par Zelevinsky à ces multisegments et à la cuspidale  $\rho$

tels que l'on ait  $\pi \hookrightarrow \sigma_1 \times \sigma_2 \times \pi'$ .

On considère ici un ordre qui est tel que  $(\rho, B_i, B_i, \zeta') <_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  si  $i \leq \ell'$  (cette condition est vide si  $\ell' = 0$ ) et  $(\rho, B_i, B_i, \zeta) >_{Jord(\psi)} (\rho, A, B, \zeta)$  si  $i \in ]\ell', \ell]$  (cette condition est vide si  $\ell' = \ell$ ). On fixe un morphisme  $\psi_{>>}$  qui domine tous les éléments de  $Jord(\psi)$  supérieurs ou égaux à  $(\rho, A, B, \zeta)$ . On considère les paramètres  $\underline{t}$  et  $\underline{\eta}$  et la représentation  $\pi_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi_{>>}$  qui permettent de définir  $\pi$ . On pose  $t := \underline{t}(\rho, A, B, \zeta)$  et on pose  $\psi_{t, >>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A + T, B + T, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [B+t, A-t]} (\rho, C + T, C + T, \zeta)$ . Par définition, il existe une représentation dans le paquet associé à  $\psi_{t, >>}$ , notée  $\pi_{t, >>}$  avec une inclusion

$$p_{i, >>} \hookrightarrow \left\langle \begin{array}{cccc} \zeta(B + T) & \dots & \dots & -\zeta(A + T) \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta(B + T + t - 1) & \dots & \dots & -\zeta(A + T - t + 1) \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi'_{t, >>}. \quad (1)$$

On applique d'abord  $\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-j+1), \dots, \zeta(B+T+1-j+1)}$  à chacun des 2 membres de (1). Quand on applique ces modules de Jacquet au terme de droite, il y a plusieurs solution car a priori on peut avoir  $Jac_{\zeta x} \pi'_{t, >>} \neq 0$  pour une de ces valeurs de  $x$ . Toutefois si on n'utilise pas le début des lignes pour calculer ces modules de Jacquet, il existera  $x_0 \leq B_{\ell}$  et  $y_0 \in ]B, B + t]$  avec  $y_0 \leq x_0$  et

$$Jac_{\zeta x_0, \dots, \zeta y_0} \circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-j+1), \dots, \zeta(B+T+1-j+1)} \pi_{>>} \neq 0.$$

Pour repasser de  $\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-j+1), \dots, \zeta(B+T+1-j+1)} \pi_{>>}$  à  $\pi$  il faut encore appliquer des  $Jac_{\zeta x}$  convenable mais on est sûr qu'il restera  $x'_0 \in [x_0, y_0]$  tel que  $Jac_{\zeta x'_0, \dots, \zeta y_0} \pi \neq 0$ . Ceci est contradictoire avec les hypothèses.

On note  $t'$  le plus grand entier strictement supérieur ou égal à  $t$ , s'il existe tel que  $B + t' \leq B_{\ell-t'+t+1}$  et  $B + t' \leq A - t'$  (sinon on prend  $t' = t - 1$ ). Si  $t' > t - 1$ , on applique encore  $\circ_{j \in [1, T]} Jac_{\zeta(B+T-t-j+1)}$ ; pour ne pas avoir 0, il faut certainement que le paramètre  $\underline{\eta}$  prenne la même valeur sur  $(\rho, B +$

$t + T, B + t + T, \zeta$ ) et  $(\rho, B_{\ell'}, B_{\ell'}, \zeta)$  (c'est l'argument que l'on a déjà vu dans la démonstration de 4.6.2). On note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A + T, B + t, \zeta)$  par  $\cup_{C \in ]B+t', A-t]}(\rho, C + T, C + T, \zeta)$  et il faut qu'il existe une représentation  $\pi'_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi'_{>>}$  et une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \left\langle \begin{array}{cccc} \zeta(B + T) & \cdots & \cdots & -\zeta(A + T) \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta(B + T + t - 1) & \cdots & \cdots & -\zeta(A + T - t + 1) \\ \zeta(B + T + t) & \cdots & -\zeta B_{\ell'} & \\ \vdots & \vdots & & \\ \zeta(B + T + t') & \cdots & -\zeta B_{\ell' - t' + t} & \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi'_{>>}. \quad (2)$$

On note  $\psi'_{>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A + T, B + T, \zeta)$  par  $\cup_{C \in ]B+t', A-t]}(\rho, C, C, \zeta)$ . Avec l'argument que l'on a déjà donné, on montre alors qu'il existe une représentation irréductible  $\pi'_{>}$  dans le paquet associé à  $\psi'_{>}$  et une inclusion

$$\begin{aligned} \pi_{>} &:= \circ_{j \in [1, T]} \text{Jac}_{\zeta(B+T-j+1), \dots, \zeta(A+T-j+1)} \pi_{>>} \hookrightarrow \\ &\left\langle \begin{array}{ccc} \zeta B & \cdots & -\zeta A \\ \vdots & \cdots & \vdots \\ \zeta(B + t - 1) & \cdots & -\zeta(A - t + 1) \\ \zeta(B + t) & \cdots & -\zeta B_{\ell'} \\ \vdots & \cdots & \\ \zeta(B + t') & \cdots & -\zeta B_{\ell' - t' + t} \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi'_{>}. \end{aligned} \quad (3)$$

La démonstration se termine très rapidement si  $A - t < B_{\ell'+1}$ . On doit encore calculer  $\circ_{i \in [\ell', \ell']} \circ_{j \in [1, T_i]} \text{Jac}_{\zeta(B_i+T_i-j+1)}$  aux 2 membres de (3) et sur le membre de droite on ne peut l'appliquer qu'à  $\pi'_{>}$ . Finalement on obtient une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \left\langle \begin{array}{ccc} \zeta B & \cdots & -\zeta A \\ \vdots & \cdots & \vdots \\ \zeta(B + t - 1) & \cdots & -\zeta(A - t + 1) \\ \zeta(B + t) & \cdots & -\zeta B_{\ell'} \\ \vdots & \cdots & \\ \zeta(B + t') & \cdots & -\zeta B_{\ell' - t' + t} \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi' \quad (4)$$

avec  $\pi'$  une représentation irréductible dans le paquet associé à un morphisme qui répond aux conditions du lemme.

On suppose donc que  $A - t \geq B_{\ell'+1}$  et on note  $t''$  le plus grand entier tel que  $A - t'' \geq B + t' + 1$  et  $A - t'' > B_{\ell'+t''-t+1}$ . On distingue encore suivant que le paramètre signe définissant  $\pi'_{>}$  prend la même valeur sur  $(\rho, A - t, A - t, \zeta)$  et sur  $(\rho, B_{\ell'+1} + T_{\ell'+1}, B_{\ell'+1} + T_{\ell'+1}, \zeta)$  ou non. Dans le cas où ce paramètre prend la même valeur, on note  $\psi''_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi'_{>}$  en enlevant les blocs  $(\rho, C, C, \zeta)$  pour  $C \in [A - t'', A - t]$  et les blocs  $(\rho, B_{\ell'+i} + T_{\ell'+i}, B_{\ell'+i} + T_{\ell'+i}, \zeta)$  pour  $i \in [1, t - t'' + 1]$  et il existe d'après 4.4 appliqué  $t'' - t + 1$  fois, une représentation  $\pi''_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi''_{>>}$  avec une inclusion :  $\pi'_{>} \hookrightarrow$

$$\langle \zeta(B_{\ell'+t''-t+1} + T_{\ell'+t''-t+1}), \dots, -\zeta(A - t'') \rangle_{\rho} \times \cdots \times \langle \zeta(B_{\ell'+1} + T_{\ell'+1}), \dots, -\zeta(A - t) \rangle_{\rho} \times \pi''_{>>}.$$

Mais on sait aussi que le signe alterne sur chacun des blocs  $(\rho, B_{\ell'+i} + T_{\ell'+i}, B_{\ell'+i} + T_{\ell'+i}, \zeta)$  pour  $i \in [1, t - t'' + 1]$  (cela fait partie des hypothèses) et on en déduit que cette inclusion se factorise par

l'unique sous-module c'est-à-dire :

$$\pi'_> \hookrightarrow \left\langle \begin{array}{ccc} \zeta(B_{\ell'+t''-t+1} + T_{\ell'+t''-t+1}) & \cdots & -\zeta(A-t'') \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta(B_{\ell'+1} + T_{\ell'+1}) & \cdots & -\zeta(A-t) \end{array} \right\rangle^\rho \times \pi''_{>>} \quad (5)$$

En mettant ensemble (3) et (5) on obtient une inclusion de  $\pi'_>$  dans une certaine induite de la forme  $\tilde{\sigma}_1 \times \tilde{\sigma}_2 \times \pi''_{>>}$ . On applique  $\circ_{i \in [t''-t+1, 1]} \circ_{j \in [1, T_{\ell'+i}]} Jac_{\zeta(B_{\ell'+i} + T_{\ell'+i-j+1})}$  à  $\pi'_>$  c'est-à-dire une succession de  $Jac_{\zeta_x}$  avec  $x > B_0 + 1$ . On l'applique au membre de droite de l'inclusion obtenue ; cette opération laisse certainement inchangé  $\pi''_{>>}$  et modifie les débuts de lignes de la matrice de (5) et/ou les fins de lignes des matrices de (3) et (5), en gardant, dans tous les cas, la liaison des segments à l'intérieur de chaque matrice. Mais on remarque que le nouveau début de ligne ou la nouvelle fin de colonne est certainement supérieure strictement à  $B_0$ . Ensuite il y a encore à appliquer  $\circ_{i \in [\ell, \ell'+t''-t+1]} \circ_{j \in [1, T_i]} Jac_{\zeta(B_i + T_i - j + 1)}$  ; ceci peuvent s'appliquer comme ci-dessus aux débuts de lignes, à la fin des lignes ou à  $\pi''_{>>}$ . Ce qui est sûr est que  $\pi''_{>>}$  devient une représentation dans un paquet associé à un morphisme qui s'obtient en transformant les éléments  $(\rho, B_i + T_i, B_i + T_i, \zeta)$ , pour  $i \in [\ell, \ell' + t'' - t + 1]$  en des  $(\rho, C_i, C_i, \zeta)$  avec  $C_i \leq A$  et les débuts ou fin de lignes modifiés étaient et restent strictement supérieures à  $B_0$  ; de plus les liaisons entre les lignes de chacune des matrices restent inchangées. On obtient alors le lemme. Dans le cas où le paramètre signe ne prend pas la même valeur sur  $(\rho, A-t, A-t, \zeta)$  et  $(\rho, B_{\ell'+1}, B_{\ell'+1}, \zeta)$  on procède comme ci-dessus simplement en n'ayant pas la première étape qui mène à (5) ; on n'a qu'une seule matrice celle qui vient de (3). Cela termine la démonstration.

## 4.7 Conséquence pour l'holomorphie des opérateurs d'entrelacement

### 4.7.1 Le cas des signes contraires

On se place en un point  $s_0$  de la forme  $(b_0 - 1)/2$ . On a défini  $\zeta_0$  et on suppose que  $\zeta = -\zeta_0$  ; on suppose que les hypothèses de 4.6.2 sont satisfaites.

Dans le cas 2 de 4.6.2, on a vu en 4.5.2 que l'holomorphie cherchée se déduit de la même propriété pour  $\pi'$  et  $\psi'$ .

Dans le premier cas de 4.6.2, on distingue suivant les valeurs de  $\zeta_0$ . On factorise l'opérateur d'entrelacement en tenant compte de l'inclusion écrite. Supposons que  $\zeta_0 = -$  ; ainsi  $\zeta = +$  et la représentation  $\langle \rho |^{\zeta B}, \dots, \rho |^{-\zeta B_\ell} \rangle$  est une série discrète  $St(\rho, (B + B_\ell) + 1)$  tensorisée par le caractère  $||^{(B-B_\ell)/2}$ . Ici il suffit de vérifier que les opérateurs d'entrelacement standard

$$St(\rho, a_0) |^s \times St(\rho, (B + B_\ell) + 1) |^{(B-B_\ell)/2} \rightarrow St(\rho, (B + B_\ell) + 1) |^{(B-B_\ell)/2} \times St(\rho, a_0) |^s$$

est holomorphe en  $s = s_0$  et que l'opérateur d'entrelacement standard

$$St(\rho, (B + B_\ell) + 1) |^{(B-B_\ell)/2} \times St(\rho, a_0) |^{-s} \rightarrow St(\rho, a_0) |^{-s} \times St(\rho, (B + B_\ell) + 1) |^{(B-B_\ell)/2}$$

est holomorphe en  $s = s_0$ . La première assertion est vraie par positivité car  $B - B_\ell < 0$ . Pour le deuxième opérateur en  $s = s_0$ ,  $St(\rho, a_0) |^s$  est la représentation  $\langle -B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho$  ; clairement  $B > -B_0$  et l'holomorphie résulte de 4.1.

On suppose maintenant que  $\zeta_0 = +$  et donc  $\zeta = -$ . Ici la représentation  $\langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{B_\ell} \rangle$  est un module de Speh que l'on note  $J(\rho, B_\ell, -B)$ . Les opérateurs d'entrelacement normalisés

$$St(\rho, a_0) |^s \times J(\rho, B_\ell, -B) \rightarrow J(\rho, B_\ell, -B) \times St(\rho, a_0) |^s$$

$$J(\rho, B_\ell, -B) \times St(\rho, a_0) |^{-s} \rightarrow St(\rho, a_0) |^{-s} \times J(\rho, B_\ell, -B)$$

sont holomorphes en  $s = s_0$  d'après [21] 1.6.3. On note  $r_1(s)$  et  $r_2(s)$  les facteurs de normalisation et on va vérifier que l'ordre de la fonction  $r_1(s)r_2(s)r(s, \psi'_\ell)/r(s, \psi)$  en  $s = s_0$  est exactement 0 : le bloc



est holomorphe d'après 4.1 car  $A_0 > B_0 \geq x$  et l'opérateur d'entrelacement standard

$$\rho ||^{\zeta x} \times \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \rightarrow \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \times \rho ||^{\zeta x}$$

est holomorphe en  $s' = 0$  car  $x > -A_0$ .

On reprend maintenant les notations de 4.6.3 et on écrit

$$\pi \hookrightarrow \sigma_1 \times \sigma_2 \times \pi'.$$

et on va montrer que  $N(s, \pi)$  est holomorphe en  $s = s_0$  si  $N(s, \pi')$  est holomorphe en  $s = s_0$ . On remarque d'abord avec 3.3 que  $r(s, \psi')/r(s, \psi)$  est d'ordre  $\geq 0$  en  $s = s_0$  et a un zéro d'ordre 1 si  $B \leq B_0 \leq A_0 \leq A$ ; on rappelle que l'on a supposé que  $\zeta = \zeta_0 = +$ . L'opérateur d'entrelacement standard :

$$\langle A_0, \dots, -B_0 \rangle_\rho ||^{s'} \times \sigma_2 \rightarrow \sigma_2 \times \langle A_0, \dots, -B_0 \rangle_\rho ||^{s'}$$

est holomorphe en  $s' = 0$  d'après 4.1 car la fin de chaque ligne définissant  $\sigma_2$  est strictement inférieur à  $-B_0$ . L'opérateur d'entrelacement standard

$$\sigma_2 \times \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \rightarrow \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \times \sigma_2$$

est holomorphe en  $s' = 0$  d'après 4.1 car  $B_0$  est strictement inférieur à tout début de ligne de la matrice définissant  $\sigma_2$ .

Il faut faire la même chose avec  $\sigma_1$ ; pour le première opérateur on a l'holomorphie parce que chaque ligne définissant  $\sigma_1$  est une série discrète tensorisée par un caractère strictement négatif. Le 2e opérateur n'est pas toujours holomorphe en  $s' = 0$ . On réécrit  $\sigma_1$  comme la représentation associée aux multisegments  $[B + i, -A'_i]$  où  $i \in [0, t']$  et où les  $A'_i$  sont des demi-entiers vérifiant  $A \geq A'_0 > \dots > A'_t$ . Fixons  $i \in [1, t']$ ; d'après 4.1 l'opérateur d'entrelacement standard

$$\langle B + i, \dots, -A'_i \rangle_\rho \times \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \rightarrow \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \times \langle B + i, \dots, -A'_i \rangle_\rho$$

est holomorphe en  $s' = 0$  sauf si  $A'_i \geq A_0 > B_0 \geq B + i$ . On note  $i_0$  le plus grand entier s'il existe dans  $[0, t']$  tel que ces inégalités soient satisfaites. On peut alors remplacer  $\sigma_1$  par la représentation associée aux  $i_0 + 1$  premières lignes puisque les suivantes ne donne pas de pôle. On peut encore couper les lignes de façon à avoir une matrice rectangulaire; cela revient à remplacer  $A'_i$  par  $A'_{i_0} + i - i_0$  car, en notant  $\sigma'$  la nouvelle représentation, on a clairement

$$\sigma_1 \hookrightarrow \sigma' \times_{x \in \mathcal{E}} \rho ||^{-x},$$

où  $\mathcal{E}$  est un ensemble de demi-entiers tous strictement supérieur à  $A_0 + 1$ ; les entrelacement de la représentation  $\langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'}$  avec ces représentations  $\rho ||^{-x}$  n'ont donc pas de pôles. On peut aussi s'arranger (quitte à raccourcir encore les lignes) pour que dans les inégalités  $A'_{i_0} \geq A_0 > B_0 \geq B + i_0$  l'une soit une égalité (c'est uniquement pour pouvoir appliquer tel quel [21] 1.6.3). On peut maintenant appliquer [21] 1.6.3 qui montre que l'opérateur d'entrelacement normalisé

$$\sigma' \times \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \rightarrow \langle B_0, \dots, -A_0 \rangle_\rho ||^{-s'} \times \sigma'$$

est holomorphe en  $s' = 0$ . Un calcul facile de facteur de normalisation montre que l'opérateur d'entrelacement standard a au plus un pôle d'ordre 1. Mais les inégalités  $A'_{i_0} \geq A_0 > B_0 \geq B + i_0$  forcent  $A \geq A_0 > B_0 \geq B$  car  $A'_{i_0} \leq A$  et le pôle que l'on a ci-dessus est compensé par le zéro de la fonction  $r(s, \psi')/r(s, \psi)$  en  $s = s_0$ . Cela termine la preuve. Donc dans le cas où  $\zeta_0 = +$ , on a ramené le théorème d'holomorphie pour  $N(s, \pi)$  au cas particulier où  $\psi$  est élémentaire c'est-à-dire où pour tout  $(\rho, A, B, \zeta) \in \text{Jord}(\psi)$ ,  $A = B$ .



Le paramètre définissant  $\pi'_1$  contient en particulier un signe qui alterne sur les blocs  $(\rho, C, C, \zeta)$  pour  $C \in [1/2, A - 1]$ , en commençant par  $-$  sur  $(\rho, 1/2, 1/2, \zeta)$ ; on peut donc remplacer  $\zeta$  par  $-\zeta$  sur ces blocs et finalement remplacer l'ensemble de ces blocs par  $(\rho, A - [B] - 1, 1/2, -\zeta)$ . Cela donne (i) dans ce cas. On remarque ici que les paramètres de  $\pi'_{>>}$  se déduisent naturellement de ceux de  $\pi_{>>}$  avec toutefois  $\underline{t}_{\pi'_{>>}}(\rho, A - B - 1/2, 1/2, -\zeta) = 0$  et  $\underline{\eta}_{\pi'_{>>}}(\rho, A - B - 1/2, 1/2, -\zeta) = - = -\underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta)$ .

On considère maintenant les cas restants. On note d'abord  $\pi'_{1,>>} := \circ_{i \in [1, [B]]} \text{Jac}_{\zeta(B-i+1), \dots, \zeta(A-i+1)} \pi_{>>}$  et on sait que cette représentation est irréductible dans le paquet associé au morphisme  $\psi_{1,>>}$  qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $(\rho, A - [B], 1/2, \zeta)$ . De plus on a une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \left\langle \begin{array}{ccc} \zeta B & \cdots & \zeta A \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta 3/2 & \cdots & \zeta(A - [B] + 1) \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi_{1,>>}. \quad (1)$$

On pose  $t_0 := \underline{t}(\rho, A, B, \zeta)$  et on suppose que  $t_0 \neq 0$ . Il faut aussi distinguer suivant la valeur de  $\underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta)$ ; on va montrer que les paramètres pour la représentation obtenue sont

$$\underline{t}_{\pi'_{>>}}(\rho, A - B - 1/2, 1/2, -\zeta) = \begin{cases} t_0 & \text{si } \underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = + \\ t_0 - 1 & \text{si } \underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = -. \end{cases}$$

$$\underline{\eta}_{\pi'_{>>}}(\rho, A - B - 1/2, 1/2, -\zeta) = \begin{cases} - & \text{si } \underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = + \\ + & \text{si } \underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = -. \end{cases}$$

On pose  $\pi'_{2,>>} := \circ_{i \in [1, t_0]} \text{Jac}_{\zeta(1/2+i-1), \dots, -\zeta(A-[B]-i+1)} \pi'_1$  puis

$$\pi'_{3,>>} := \circ_{j \in [1, t'_0]} \text{Jac}_{\zeta(1/2+t_0-j+1), \dots, \zeta(A-[B]-t_0-j+1)} \pi'_{2,>>},$$

où  $t'_0 = t_0$  si  $\underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = -$  et  $t'_0 + 1$  si  $\underline{\eta}(\rho, A, B, \zeta) = +$ . On sait que  $\pi'_{3,>>}$  est une représentation irréductible dans le paquet associé au morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [1/2, A-[B]-t_0-t'_0]} (\rho, C, C, \zeta)$  et avec un paramètre signe qui alterne sur tous ces blocs en commençant par  $-$ ; on peut donc encore remplacer  $\zeta$  en  $-\zeta$ . De plus,  $\pi'_{1,>>}$  est l'unique sous-module irréductible de l'induite

$$\left\langle \begin{array}{cccc} \zeta 1/2 & \cdots & \zeta(1/2 - t'_0 - 1) & \cdots & -\zeta(A - [B]) \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \\ \zeta(1/2 + t_0 - 1) & \cdots & \zeta(1/2 + t_0 - t'_0) & \cdots & -\zeta(A - [B] - t_0 + 1) \\ \zeta(1/2 + t_0) & \cdots & \zeta(1/2 + t_0 - t'_0 + 1) & \cdots & \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \\ \zeta(A - [B] - t_0 + 1) & \cdots & \zeta(A - [B] - t_0 - t'_0) & \cdots & \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi'_{3,>>}.$$

De plus l'induite  $\rho| \cdot|^x \times \pi'_3$  est irréductible pour tout  $x \in ]A - [B] - t_0 - t'_0 + 1, A - [B]]$ . On peut donc retourner les  $t'_0$  dernières colonnes pour les mettre à la fin des  $t'_0$  premières colonnes et l'induite ci-dessus est isomorphe à l'induite

$$\left\langle \begin{array}{cccc} \zeta 1/2 & \cdots & \zeta(1/2 - t'_0 - 1) & \cdots & -\zeta(A - [B] - t'_0 + 1) \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \\ \zeta(1/2 + t_0 - 1) & \cdots & \zeta(1/2 + t_0 - t'_0) & \cdots & -\zeta(A - [B] - t_0 + 1 - t'_0) \\ \zeta(1/2 + t_0) & \cdots & \zeta(1/2 + t_0 - t'_0 + 1) & \cdots & \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \\ \zeta(A - [B] - t_0 + 1) & \cdots & \zeta(A - [B] - t_0 - t'_0) & \cdots & \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \\ \zeta(A - [B]) & \cdots & \zeta(A - [B] - t'_0 + 1) & \cdots & \end{array} \right\rangle_{\rho} \times \pi'_{3,>>}.$$

On réserve la première colonne de la matrice, on récrit les  $t'_0 - 1$  colonnes suivantes

$$\mathcal{A}_{t'_0-1} := \begin{array}{ccc} -\zeta(1/2) & \cdots & -\zeta(1/2 + (t'_0 - 1) + 1) \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \zeta(A - [B] - 1) & \cdots & \zeta(A - [B] - 1 - (t'_0 - 1) + 1) \end{array}$$

Et les colonnes restantes s'écrivent sous la forme

$$\mathcal{B} := \begin{array}{ccc} -\zeta(1/2 + t'_0 - 1) & \cdots & -\zeta(A - [B] - t'_0 + 1) \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ -\zeta(1/2 + t'_0 - t_0) & \cdots & -\zeta(A - [B] - t_0 - t'_0 + 1) \end{array}$$

L'induite  $\langle \mathcal{B} \rangle_\rho \times \pi'_{3, >>}$  a un unique sous-module irréductible qui se trouve dans le paquet associé au morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, A, B, \zeta)$  par  $\cup_{C \in [1/2+t'_0-1, A-[B]-t'_0+1]}(\rho, C, C, -\zeta)$ ; on note  $\pi'_{4, >>}$  ce sous-module irréductible, son paramètre signe alterne sur les blocs écrits en commençant par  $+$  si  $t'_0 = t_0$  et par  $-$  si  $t'_0 = t_0 + 1$ . On remarque ensuite que  $\langle \mathcal{A}_{t'_0-1} \rangle_\rho \times \pi'_{4, >>}$  a un unique sous-module irréductible qui est exactement le  $\pi'_{>>}$  décrit. La première colonne se retourne pour s'ajouter comme dernière ligne à la matrice de (1) et on obtient le (i) de l'énoncé.

#### 4.8.2 Réduction par le bas, fin

On reprend les hypothèses de 4.8.1 en les renforçant ici. On a fixé  $(\rho, A, B, \zeta)$  dans  $Jord(\psi)$  tel que pour tout  $(\rho, A', B', \zeta') \in Jord(\psi)$  avec  $\zeta' = \zeta$  on a  $B' \geq B$  et on suppose en plus ici que pour tout  $(\rho, A', B', \zeta') \in Jord(\psi)$  si  $\zeta' = -\zeta$ , on a  $A' = B'$  et que pour  $(\rho, A' = B', -\zeta), (\rho, A'' = B'', -\zeta)$  des éléments de  $Jord(\psi)$  avec  $B' > B''$ ,  $Jac_{-\zeta B', \dots, -\zeta(B''+1)}\pi = 0$ . On note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en enlevant  $(\rho, A, B, \zeta)$  et tous les éléments de la forme  $(\rho, A' = B', -\zeta)$  avec  $B' < A$  et en ajoutant  $(\rho, A - [B] - 1, 1/2, -\zeta)$  resp.  $(\rho, A - [B], 1/2, -\zeta)$  et resp.  $(\rho, A - B, 0, -\zeta)$  suivant les cas de (i) à (iii) de 4.8.1. En suivant les 3 cas de cette référence, on pose  $\delta_B = 1/2, 3/2, 1$ .

**Lemme 4.8.2** *Il existe :*

*un ensemble de demi-entiers (ensemble éventuellement vide)  $\mathcal{C}$  tous inférieurs ou égaux à  $A$  qui permet de définir le morphisme  $\psi''$  obtenu en rajoutant à  $Jord(\psi')$  les éléments  $(\rho, C, C, -\zeta)$  pour  $C \in \mathcal{C}$  une représentation irréductible  $\pi''$  dans le paquet associé à  $\psi''$  une suite de demi-entier  $B''_1 < \dots < B''_\ell \leq A$  avec  $\ell = B - \delta_B + 1$  tels que  $\pi$  soit un sous-module de l'induite*

$$\begin{array}{ccc} \zeta B & \cdots & \zeta B''_\ell \\ \langle \vdots & \vdots & \rangle_\rho \times \pi'', \\ \zeta \delta_B & \cdots & \zeta B''_1 \end{array}$$

*en prenant comme convention que les dernières lignes peuvent ne pas apparaître si  $\zeta$  fois l'extrémité de la ligne est strictement inférieure à  $\zeta$  fois le début de la ligne*

On reprend le lemme de 4.8.1; pour passer de  $\pi_{>>}$  à  $\pi$  il faut d'abord appliquer des  $Jac_{\zeta x; x \in \mathcal{E}}$  où  $\mathcal{E}$  est un ensemble totalement ordonné de demi-entiers tous supérieurs strictement à  $B$ ; cette opération appliquée au membre de droite des inclusions de loc.cite. ne s'applique qu'aux représentations  $\pi'_{>>}, \pi''_{>>}, \pi_{0, >>}$ . Ensuite il faut faire redescendre les éléments de  $Jord(\psi_{>>})$  qui domine les éléments de  $Jord(\psi)$  de la forme  $(\rho, A' = B', -\zeta)$ . On va du plus petit au plus grand. Pour cela il peut y avoir un choix quand on applique le module de Jacquet aux membres de droite des inclusions de 4.8.1 tant que  $A' = B' < A$ , on peut appliquer ces modules de Jacquet à la fois aux analogues de  $\pi'_{>>} \cdots$  soit aux bouts des lignes de la matrice décrite en loc. cite. Comme expliqué au début de 4.6.3, on obtient alors les données un peu imprécises de l'énoncé et cela termine la démonstration.





est holomorphe en  $s = s_0$ ; il faut donc prendre en compte les pôles éventuels du facteur de normalisation. Le facteur de normalisation est, à une fonction holomorphe inversible près,

$$L(St(\rho, \alpha) \times St(\rho, a_0), s - x_f) / L(St(\rho, \alpha) \times St(\rho, a_0), s - x_f + 1)$$

où  $\alpha = B_j'' - (\delta_B + j - 1) + 1$ ,  $x_f$  et  $x_d$  sont tels que  $(\alpha - 1)/2 + x_f = -B$  et  $-(\alpha - 1)/2 + x_d = -B_j''$ . Le numérateur a un pôle d'ordre 1 exactement quand  $B_0 \leq B \leq A_0 \leq B_j'' + \ell - j$ ; ces dernières égalités entraînent en particulier que  $B_0 \leq B \leq A_0 \leq A$  car  $A \geq B_\ell'' \geq B_j'' + \ell - j$ . On en déduit donc l'assertion cherchée.

#### 4.10 Fin de la preuve de l'holomorphie des opérateurs d'entrelacement dans le cas $\zeta_0 = +$

Ici on fixe  $a_0, b_0, s_0 = (b_0 - 1)/2$  et on suppose que  $a_0 \geq b_0$ . En 4.7.2 et 4.7.1, on a réduit l'holomorphie de  $N(s, \pi)$  en  $s = s_0$  au cas où le morphisme  $\psi$  est élémentaire. On suppose donc ici que  $\psi$  est élémentaire, c'est-à-dire que pour tout  $(\rho, A, B, \zeta) \in \text{Jord}(\psi)$ , on a  $A = B$  et que  $\text{Jord}(\psi)$  n'a pas de multiplicité. On suppose que  $s_0 > 0$  ce qui veut dire que  $b_0 > 1$  et on a donc  $A_0 > B_0$ . Ainsi si pour tout  $(\rho, A, B, \zeta) \in \text{Jord}(\psi)$ ,  $\zeta = +$ ,  $\pi$  est une série discrète, le facteur  $r(s, \psi)$  est holomorphe non nul en  $s = s_0$  et l'holomorphie de  $N(s, \pi)$  en  $s = s_0$  est équivalente à celle de l'opérateur d'entrelacement standard, holomorphie qui résulte des travaux d'Harish-Chandra. Pour démontrer l'holomorphie de  $N(s, \pi)$  en  $s = s_0$ , on raisonne donc par récurrence sur le nombre d'éléments de  $\text{Jord}(\psi)$  de la forme  $(\rho, A = B, -)$ . On suppose qu'il existe un tel élément et on le fixe avec  $B$  minimum. On fixe un ordre sur  $\text{Jord}(\psi)$  tel que cet élément soit minimal et on note  $\psi_{>>}$  un morphisme qui domine tous les éléments de  $\text{Jord}(\psi)$  qui lui sont strictement supérieurs et on note  $\pi_{>>}$  la représentation dans le paquet associé à  $\psi_{>>}$  permettant de définir  $\pi$ . On peut utiliser 4.8.1 : l'une des situations suivantes est réalisée

(i)  $B$  est un demi-entier non entier, on note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en enlevant  $(\rho, B, B, -)$  et il existe une représentation  $\pi'_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi'_{>>}$  avec une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-1/2} \rangle \times \pi'_{>>};$$

(ii)  $B$  est un demi-entier non entier, on note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, B, B, -)$  par  $(\rho, 1/2, 1/2, +)$  et il existe une représentation  $\pi'_{>>}$  dans le paquet associé à  $\psi'_{>>}$  avec une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-3/2} \rangle \times \pi'_{>>};$$

(iii)  $B$  est entier et on note  $\psi'_{>>}$  le morphisme qui se déduit de  $\psi_{>>}$  en remplaçant  $(\rho, B, B, -)$  par  $(\rho, 0, 0, +)$  et il existe  $\pi'_{>>}$  dans le paquet associé à ce morphisme avec une inclusion

$$\pi_{>>} \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-1} \rangle \times \pi'_{>>}.$$

On passe maintenant de  $\pi_{>>}$  à  $\pi$ . Pour cela on fait d'abord redescendre les éléments de  $\text{Jord}(\psi_{>>})$  dominant les éléments de  $\text{Jord}(\psi)$  de la forme  $(\rho, B', B', -)$ ; nécessairement  $B' > B$  et on applique donc des  $\text{Jac}_{-x}$  pour  $x > B + 1$ ; on note  $\pi_{+, >>}$  le résultat. On applique ces modules de Jacquet aux membres de droite des inclusions ci-dessus et ces modules de Jacquet ne s'appliquent qu'à la représentation  $\pi'_{>>}$ ; on note  $\pi'_{+, >>}$  le résultat. On a donc des inclusions analogues avec  $>>$  remplacé par  $+, >>$ .

Il faut maintenant faire redescendre les éléments de  $\text{Jord}(\psi_{+, >>})$  qui dominent les éléments de  $\text{Jord}(\psi)$  de la forme  $(\rho, B', B', +)$ ; on note  $v$  le nombre de ces éléments et on les ordonne par  $0 \leq B'_1 < \dots < B'_v$ . Pour tout  $i \in [1, v]$  il existe un entier  $T'_i$  tel que  $(\rho, B'_i + T'_i, B'_i + T'_i, +) \in \text{Jord}(\psi'_{+, >>})$ . On doit calculer  $\circ_{i \in [v, 1]} \text{Jac}_{B'_i + T'_i, \dots, B'_i + 1} \pi_{+, >>}$  et on obtient  $\pi$ . On applique ces modules de Jacquet aux membres de droite des inclusions obtenues; dans le cas (i), ces modules de Jacquet ne s'appliquent qu'à  $\pi'_{+, >>}$  et on se trouve donc dans le cas

(i)bis on note  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en supprimant  $(\rho, B, B, -)$  et il existe une représentation  $\pi'$  dans le paquet associé à ce morphisme avec une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-1/2} \rangle \times \pi';$$

Dans les cas (ii) ; si  $B'_1 > 1/2$ , c'est le même phénomène que ci-dessus en prenant pour  $\psi'$  le morphisme qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, B, B, -)$  par  $(\rho, 1/2, 1/2, +)$ . Si  $B'_1 = 1/2$ , on a 2 possibilité soit

$$Jac_{B'_1+T'_1, \dots, 3/2\pi+, >>} \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-3/2} \rangle \times Jac_{B'_1+T'_1, \dots, 3/2\pi+, >>}$$

soit

$$Jac_{B'_1+T'_1, \dots, 3/2\pi+, >>} \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-5/2} \rangle \times Jac_{B'_1+T'_1, \dots, 5/2\pi+, >>},$$

le premier terme dans l'induite n'intervenant pas si  $B = 3/2$ . Le premier cas donne le même résultat que si  $B'_1 > 1/2$  mais dans le deuxième cas la représentation  $Jac_{B'_1+T'_1, \dots, 5/2\pi+, >>}$  se trouve dans le paquet associé au morphisme qui se déduit de  $\psi'_{+, >>}$  en remplaçant  $(\rho, B'_1 + T'_1, B'_1 + T'_1, +)$  par  $(\rho, B'_1 + 1, B'_1 + 1, +)$ . Ensuite il faut appliquer  $Jac_{B'_2+T'_2, \dots, B'_2+1}$  et en l'appliquant à l'induite de droite on peut encore avoir 2 possibilités si l'on est dans le 2e cas ; en tenant compte du fait que  $B'_2 \geq B'_1 + 1$ , on contrôle les 2 possibilité en faisant apparaître une représentation qui est dans le paquet associé au morphisme qui se déduit de  $\psi'_{+, >>}$  en remplaçant  $(\rho, B'_1 + T'_1, B'_1 + T'_1, +)$  par  $(\rho, B'_1 + 1, B'_1 + 1, +)$  et  $(\rho, B'_2 + T'_2, B'_2 + T'_2, +)$  soit par  $(\rho, B'_2, B'_2, +)$  soit par  $(\rho, B'_2 + 1, B'_2 + 1, +)$ . Et on continue jusqu'à  $i = v$ . Donc finalement on trouve un demi-entier  $\tilde{B} < B$  avec  $\tilde{B} \geq 1/2$  et un morphisme  $\tilde{\psi}$  qui se déduit de  $\psi$  en remplaçant  $(\rho, B, B, -)$  par  $(\rho, 1/2, 1/2, +)$  et les  $(\rho, B'_i, B'_i, +)$  qui vérifie  $B'_i < \tilde{B}$  par  $(\rho, B'_i + 1, B'_i + 1, +)$  et une représentation  $\tilde{\pi}$  dans le paquet associé à  $\tilde{\psi}$  avec une inclusion

$$\pi \hookrightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-\tilde{B}-1} \rangle \times \tilde{\pi}, \quad (1)$$

où  $\langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-\tilde{B}-2} \rangle$  n'intervient pas si  $\tilde{B} = B - 1$ . Dans le cas (iii) on a une inclusion de même type que (1) simplement  $(\rho, 1/2, 1/2, +)$  devient  $(\rho, 0, 0, +)$ . On fait rentrer le cas (i)bis dans le cas (1) ci-dessus en posant  $\tilde{B} = -1/2$  dans ce cas.

On démontre l'holomorphie de  $N(s, \pi)$  en  $s = s_0$  en utilisant l'inclusion (1) ; par récurrence, on sait que  $N(s, \tilde{\pi})$  est holomorphe en  $s = s_0$  ; on vérifie aisément que  $r(s, \tilde{\psi})/r(s, \psi)$  est holomorphe avec un zéro d'ordre 1 quand  $A_0 = B$ . L'opérateur d'entrelacement standard

$$St(\rho, a_0) |^s \times \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-\tilde{B}-1} \rangle \rightarrow \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-\tilde{B}-1} \rangle \times St(\rho, a_0) |^s,$$

est holomorphe en  $s = s_0$  par positivité. D'après [21] 1.6.3, l'opérateur d'entrelacement normalisé à la Shahidi

$$\langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-\tilde{B}-1} \rangle \times St(\rho, a_0) |^{-s} \rightarrow St(\rho, a_0) |^{-s} \times \langle \rho |^{-B}, \dots, \rho |^{-\tilde{B}-1} \rangle,$$

est holomorphe en  $s = s_0$  sauf si  $A_0 = \tilde{B}$  ; dans ce cas on vérifie que l'opérateur d'entrelacement standard est holomorphe, ce qui règle ce cas. On calcule aisément (ici) le facteur de normalisation à une fonction holomorphe inversible près, il vaut

$$L(St(\rho, a_0) \times \rho, s - B) / L(St(\rho, a_0) \times \rho, s - \tilde{B}).$$

En posant  $s' = s - s_0$ , cela vaut encore  $L(\rho \times \rho, s' + A_0 - B) / L(\rho \times \rho, s' + A_0 - \tilde{B})$ . Donc l'opérateur d'entrelacement standard ne peut avoir de pôle que si  $A_0 = B$  c'est-à-dire que si  $r(s, \tilde{\psi})/r(s, \psi)$  a un zéro. D'où l'holomorphie cherchée.

## Références

- [1] Arthur J., *Unipotent automorphic representations, conjectures* in Orbits unipotentes et représentations II, Astérisque 171-172, 1989, pp. 13-72
- [2] Arthur J., *On local character relations* Selecta Math. 2, No 4 (1996), 501-579
- [3] Arthur J., *An introduction to the trace formula* Clay Mathematics Proceedings, volume 4, 2005, pp. 1-253
- [4] Arthur J., *A note on L-packets* Pure and applied math. quarterly, 2 (special issue : in honor of J. H. Coates, part 1 of 2), 2006, pp. 199-217
- [5] Arthur J., *Automorphic Representations of  $GSp(4)$*  In Contributions to automorphic forms, geometry, and number theory (Shalika volume) edited by H. Hida, D. Ramakrishnan, and F. Shahidi, pages 65-81. Johns Hopkins Univ. Press, Baltimore, MD, 2004.
- [6] Arthur J., *Automorphic Representations of Classical Groups* en préparation
- [7] Aubert A.-M., *Dualité dans le groupe de Grothendieck de la catégorie des représentations lisses de longueur finie d'un groupe réductif  $p$ -adique* TAMS, 347, 1995, pp. 2179-2189 avec l'erratum publié dans TAMS, 348, 1996, pp. 4687-4690
- [8] Bernstein I. N., Zelevinsky A. V., *Induced Representations of Reductive  $p$ -adic groups* 1 Ann de l'ENS, 10, 1977, pp. 147-185
- [9] Goldberg D., *Some results on reducibility for unitary groups and local Asai L-functions* Crelle J., 448, 1994, pp. 65-95
- [10] Harris, M.; Taylor, R., *The geometry and cohomology of some simple Shimura varieties* Annals of Math Studies, 151, Princeton Univ. Press, 2001
- [11] Henniart, G., *Une preuve simple des conjectures de Langlands pour  $GL_n$  sur un corps  $p$ -adique* Invent. Math., 139, 2000, pp. 439-455
- [12] Ginzburg D., Jiang D., Soudry D. *Poles of L-functions and theta lifting for orthogonal groups*, prépublication 2007
- [13] Kim H., *On local L-function and normalized intertwining operators* Canad. J. Math, 57, 2005, pp. 535-597
- [14] Mœglin C., *Sur la classification des séries discrètes des groupes classiques  $p$ -adiques ; paramètre de Langlands et exhaustivité* JEMS, 4, 2002, pp. 143-200
- [15] Mœglin C., *Sur certains paquets d'Arthur et involution d'Aubert-Schneider-Stuhler généralisée* ERT, volume 10, 2006, pp. 86-129
- [16] Mœglin C., *Paquets d'Arthur discrets pour un groupe classique  $p$ -adique* prépublication 2004, à paraître dans le volume en l'honneur de S. Gelbart
- [17] Mœglin C., *Paquets d'Arthur pour les groupes classiques  $p$ -adiques ; point de vue combinatoire* prépublication 2006
- [18] Mœglin C., *Formes automorphes de carré intégrable non cuspidales* prépublication 2007
- [19] Mœglin C., *Multiplicité 1 dans les paquets d'Arthur aux places  $p$ -adiques* prépublication 2007
- [20] Mœglin C., Tadic M., *Construction of discrete series for classical  $p$ -adic groups* JAMS, 15, 2002, pp. 715-786
- [21] Mœglin C., Waldspurger J.-L., *Le spectre résiduel de  $GL(n)$*  Ann. de l'ENS, 22, 1989, pp. 605-674
- [22] Mœglin C., Waldspurger J.-L., *Sur le transfert des traces tordues d'un groupe linéaire à un groupe classique  $p$ -adique* Selecta mathematica, 2006, vol 12 (3), pp. 433-516
- [23] Shahidi F., *Local coefficients and intertwining operators for  $GL(n)$*  Compositio Math, 48, 1983, pp. 271-295

- [24] Shahidi. F. *On the Ramanujan conjecture and finiteness of poles for certain L-functions* Ann. of Math., 127, 1988, pp. 547-584
- [25] Shahidi. F., *A proof of Langlands' conjecture on Plancherel measures; complementary series for p-adic groups* Ann. of Math. , 132, 1990, pp. 273-330
- [26] Schneider M., Stuhler U., *Representation theory and sheaves on the Bruhat-Tits building* Publ. Math. IHES 85, 1997, pp. 97-191
- [27] Silberger, A., *Special representations of reductive p-adic groups are not integrable* Ann. of Math., 111, 1980, pp. 571-587
- [28] Waldspurger, J.-L., *La formule de Plancherel pour les groupes p-adiques, d'après Harish-Chandra* JIMJ, 2, 2003, pp. 235-333
- [29] Zelevinsky A. V., *Induced Representations of Reductive p-adic groups II* Ann de l'ENS, 13, 1980, pp. 165-210