

Cas général : Egalité de complétude

$$\begin{aligned}
 I = 0 \rangle \langle 0 + \frac{1}{1!} \int dp b_{\wedge}^*(p) 0 \rangle \langle 0 b_{\wedge}(p) + \frac{1}{1!} \int dq b_{\vee}^*(q) 0 \rangle \langle 0 b_{\vee}(q) \\
 + \frac{1}{1!} \int dr d_{\wedge}^*(r) 0 \rangle \langle 0 d_{\wedge}(r) + \frac{1}{1!} \int ds d_{\vee}^*(s) 0 \rangle \langle 0 d_{\vee}(s) \\
 + \frac{1}{1!1!} \int dp dq b_{\wedge}^*(p) b_{\vee}^*(q) 0 \rangle \langle 0 b_{\vee}(q) b_{\wedge}(p) + \dots \\
 \frac{1}{2!} \int dp_1 dp_2 b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2) 0 \rangle \langle 0 b_{\wedge}(p_2) b_{\wedge}(p_1) + \dots \\
 \frac{1}{k!l!m!n!} \int dp_1 \dots dp_k \dots dq_l \dots dr_m \dots ds_n b_{\wedge}^*(p_1) \dots b_{\wedge}^*(p_k) \dots b_{\vee}^*(q_l) \dots d_{\wedge}^*(r_m) \dots d_{\vee}^*(s_n) 0 \rangle > \\
 < 0 d_{\vee}(s_n) \dots d_{\wedge}(r_m) \dots b_{\vee}(q_l) \dots b_{\wedge}(p_k) \dots b_{\wedge}(p_1)
 \end{aligned}$$

I conserve chaque vecteurs de base ; exemple

$$\begin{aligned}
 I b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2) 0 \rangle = \\
 \frac{1}{2} \int dp'_1 dp'_2 b_{\wedge}^*(p'_1) b_{\wedge}^*(p'_2) 0 \rangle \langle 0 b_{\wedge}(p'_2) b_{\wedge}(p'_1) b_{\wedge}^*(p'_1) b_{\wedge}^*(p'_2) 0 \rangle > \\
 = \frac{1}{2} \int dp'_1 dp'_2 b_{\wedge}^*(p'_1) b_{\wedge}^*(p'_2) 0 \rangle (\delta(p'_1 - p_1) \delta(p'_2 - p_2) - \delta(p'_1 - p_2) \delta(p'_2 - p_1)) \\
 = \frac{1}{2} b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2) - \frac{1}{2} b_{\wedge}^*(p_2) b_{\wedge}^*(p_1) 0 \rangle > \\
 \frac{1}{2} b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2) 0 \rangle = b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2)
 \end{aligned}$$

Vecteurs d'états  $\Psi$  et fonctions d'ondes A en impulsion

$$\begin{aligned}
 \Psi = 0 \rangle \langle \underbrace{0 \Psi}_{A_0} \rangle + \frac{1}{1!} \int dp b_{\wedge}^*(p) 0 \rangle \langle \underbrace{0 b_{\wedge}(p) \Psi}_{=\sqrt{1!} A_{0,00}(p)} \rangle & \text{ Les 4 indices concernent :} \\
 + \frac{1}{1!} \int dq b_{\vee}^*(q) 0 \rangle \langle \underbrace{0 b_{\vee}(q) \Psi}_{=\sqrt{1!} A_{01,00}(p)} \rangle + \dots & \text{ Charge + et spineur } \wedge \\
 + \frac{1}{2!} \int dp_1 dp_2 b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2) 0 \rangle \langle \underbrace{0 b_{\wedge}(p_2) b_{\wedge}(p_1) \Psi}_{=\sqrt{2!} A_{20,00}(p_1, p_2)} \rangle & \text{ Charge + et spineur } \vee \\
 & \text{ Charge - et spineur } \wedge \\
 & \text{ Charge - et spineur } \vee
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \Psi = A_0 0 \rangle + \frac{1}{\sqrt{1!}} \int dp A_{10,00}(p) b_{\wedge}^*(p) 0 \rangle + \frac{1}{\sqrt{1!}} \int dq A_{01,00}(q) b_{\vee}^*(q) 0 \rangle + \dots \\
 \frac{1}{\sqrt{1!1!}} \int dp dq A_{11,00}(p, q) b_{\wedge}^*(p) b_{\vee}^*(q) 0 \rangle + \dots + \frac{1}{\sqrt{2!}} \int dp_1 dp_2 A_{20,00}(p_1, p_2) b_{\wedge}^*(p_1) b_{\wedge}^*(p_2) 0 \rangle
 \end{aligned}$$

terme général de  $\Psi$

$$\begin{aligned}
 \frac{1}{\sqrt{k!l!m!n!}} \int dp_1 \dots dp_k \dots dq_l \dots dr_m \dots ds_n A_{k,l,m,n}(p_1 \dots p_k \dots q_l \dots r_m \dots s_n) \\
 b_{\wedge}^*(p_1) \dots b_{\wedge}^*(p_k) \dots b_{\vee}^*(q_l) \dots d_{\wedge}^*(r_m) \dots d_{\vee}^*(s_n) 0 \rangle > \text{ avec} \\
 \sqrt{k!l!m!n!} A_{k,l,m,n}(p_1 \dots s_n) = \langle 0 d_{\vee}(s_n) \dots d_{\wedge}(r_m) \dots b_{\vee}(q_l) \dots b_{\wedge}(p_k) \dots b_{\wedge}(p_1) \Psi \rangle
 \end{aligned}$$

Il en résulte que les fonctions d'onde  $A_{k,l,m,n}$  est antisymétrique en chacun des 4 ensembles de variables : les p, les q, les r, les s