Antoine Boulet1

¹ M2 ICFP parcours physique de la matière condensée Univeristé Paris-Sud

23 mai 2016

Apercu général

Hamiltonien d'Heisenberg

$$H = \sum_{n=1}^{N} \left\{ \sigma_{[n]}^{x} \sigma_{[n+1]}^{x} + \sigma_{[n]}^{y} \sigma_{[n+1]}^{y} + \Delta \left(\sigma_{[n]}^{z} \sigma_{[n+1]}^{z} - 1 \right) \right\}$$

où $\sigma^i_{[n]} \in End(\mathcal{V}_n = \mathbb{C}^2)$: matrice de Pauli; $\Delta = 1$ pour XXX

Structure algébrique de l'intégrabilité

- algèbre de Yang Baxter (générateur : A, B, C et D)
- matrice de transfert

Méthodes de résolution

- Chaîne periodique : Ansatz de Bethe Algébrique (ABA) état de référence
- Chaîne anti-periodique : Séparation de Variables (SoV)

Matrice R, équation de Yang-Baxter

Matrice d'opérateur de spins $L_{[n]}$ au site n $(\Delta \equiv \cosh \eta)$

$$L_{[n]}(\lambda) = \begin{pmatrix} \phi\Big(\lambda I_{[n]} + \frac{\eta}{2}\sigma_{[n]}^z\Big) & \sigma_{[n]}^-\phi(\eta) \\ \sigma_{[n]}^+\phi(\eta) & \phi\Big(\lambda I_{[n]} - \frac{\eta}{2}\sigma_{[n]}^z\Big) \end{pmatrix}_{[0]} \in \mathsf{End}(\mathcal{V}_0 \otimes \mathcal{V}_n)$$

$$R_{[\alpha\beta]}(\lambda-\mu)L_{[\alpha]}(\lambda)L_{[\beta]}(\mu)=L_{[\beta]}(\mu)L_{[\alpha]}(\lambda)R_{[\alpha\beta]}(\lambda-\mu)$$

$$R_{[\alpha\beta]}(\lambda) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{\phi(\lambda)}{\phi(\lambda+\eta)} & \frac{\phi(\eta)}{\phi(\lambda+\eta)} & 0 \\ 0 & \frac{\phi(\eta)}{\phi(\lambda+\eta)} & \frac{\phi(\lambda)}{\phi(\lambda+\eta)} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}_{[\alpha\beta]} \quad \phi(\lambda) = \begin{cases} \lambda & \text{pour } XXX \\ \sinh \lambda & \text{pour } XXZ \end{cases}$$

 $\lambda \in \mathbb{C}$: paramètre spectral; $\mathcal{V}_0 = \mathbb{C}^2$: espace auxiliaire

Générateur de l'algèbre de Yang-Baxter

Matrice de monodromie, relation RTT

Matrice de monodromie

$$T_{[0]}(\lambda) \equiv L_{[N]}(\lambda - \xi_N) \times \cdots \times L_{[1]}(\lambda - \xi_1) \equiv \begin{pmatrix} A(\lambda) & B(\lambda) \\ C(\lambda) & D(\lambda) \end{pmatrix}_{[0]}$$

paramètres d'inhomogénéités $\boldsymbol{\xi} \equiv \{\xi_1, \dots, \xi_N\}$

Relations RTT (commutation des générateurs A, B, C et D)

$$R_{[\alpha\beta]}(\lambda,\mu)T_{[\alpha]}(\lambda)T_{[\beta]}(\mu) = T_{[\beta]}(\mu)T_{[\alpha]}(\lambda)R_{[\alpha\beta]}(\lambda,\mu)$$

Par exemple:

$$A(\lambda)B(\mu) = \frac{\phi(\lambda - \mu + \eta)}{\phi(\eta)}B(\mu)A(\lambda) - \frac{\phi(\lambda - \mu)}{\phi(\eta)}B(\lambda)A(\mu)$$

Équation de Yang-Baxter :

$$R_{[\alpha\beta]}(\lambda-\mu)R_{[\alpha\gamma]}(\lambda-\nu)R_{[\beta\gamma]}(\mu-\nu) = R_{[\beta\gamma]}(\mu-\nu)R_{[\alpha\gamma]}(\lambda-\nu)R_{[\alpha\beta]}(\lambda-\mu)$$

Matrice de transfert

Matrice de transfert (chaîne periodique)

$$t(\lambda) \equiv \operatorname{Tr}_{[0]}(T_{[0]}(\lambda)) = A(\lambda) + D(\lambda)$$

Propriétés

- $[t(\mu), t(\nu)] = 0$ (relation *RTT*)
- Identité de trace :

$$H \equiv \frac{\mathrm{d} \ln t}{\mathrm{d} \lambda}(\lambda) \Big|_{\lambda=0}$$

Condition aux limites : $T_{[0]}^{(K)} = K_{[0]} T_{[0]}$ avec $[R_{[\alpha\beta]}, K_{[\alpha]} K_{[\beta]}] = 0$

Chaîne anti-periodiques (SoV) : $t \to \bar{t} = \bar{A} + \bar{D} \equiv B + C$

$$T_{[0]} = \begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix}_{[0]} \rightarrow \bar{T}_{[0]} \equiv \sigma_{[0]}^{\mathsf{x}} \, T_{[0]} = \begin{pmatrix} \bar{A} & \bar{B} \\ \bar{C} & \bar{D} \end{pmatrix}_{[0]} = \begin{pmatrix} C & D \\ A & B \end{pmatrix}_{[0]}$$

Idées générales de l'ABA

Diagonalisation par ABA : aperçu de la méthode

- \blacksquare $B(\lambda)$ (et $C(\lambda)$) \longrightarrow opérateur création (annihilation)
- état de référence ~ pseudo vide |0⟩ :

$$|0\rangle \equiv \bigotimes_{n=1}^{N} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}_{[n]} \equiv \bigotimes_{n=1}^{N} |+\rangle_{[n]} \quad \text{ et } \quad \langle 0| \equiv \bigotimes_{n=1}^{N} \begin{pmatrix} 1 & 0 \end{pmatrix}_{[n]} \equiv \bigotimes_{n=1}^{N} \langle +|_{[n]}$$

qui diagonalise indépendamment $A(\lambda)$ et $D(\lambda)$:

$$A(\lambda)|0\rangle = a(\lambda)|0\rangle$$
 $\langle 0|A(\lambda) = a(\lambda)\langle 0|$

$$0|A(\lambda)=a(\lambda)\langle 0$$

$$D(\lambda)|0\rangle = d(\lambda)|0\rangle$$
 $\langle 0|D(\lambda) = d(\lambda)\langle 0|$

$$\langle 0|D(\lambda)=d(\lambda)\langle 0\rangle$$

$$C(\lambda)|0\rangle=0$$

$$\langle 0 | B(\lambda) = 0$$

État de Bethe

$$| au_{M}(\mathbf{\Lambda})
angle = \prod_{a=1}^{M} B(\lambda_{a}) \, |0
angle \hspace{0.5cm} ext{et} \hspace{0.5cm} \left\langle au_{M'}'(\mathbf{\Lambda}')
ight| \equiv \left\langle 0
ight| \prod_{a=1}^{M'} C(\lambda_{a}')$$

avec
$$\Lambda \equiv \{\lambda_a\} \in \mathbb{C}^M (M, M' \leq N)$$

Équations de Bethe

Apercu général

Diagonalisation par ABA: résultats

Vecteurs et valeurs propres de la matrice de transfert $t(\lambda) = A(\lambda) + D(\lambda)$

$$| au_{M}(\mathbf{\Lambda})\rangle = \prod_{a=1}^{M} B(\lambda_{a})|0\rangle$$
 et $\langle au_{M'}'(\mathbf{\Lambda'})| \equiv \langle 0|\prod_{a=1}^{M'} C(\lambda_{a}')$

$$\tau_{M}(\mu, \Lambda) = a(\mu) \prod_{a=1}^{M} \frac{\phi(\lambda_{a} - \mu + \eta)}{\phi(\lambda_{a} - \mu)} + d(\mu) \prod_{a=1}^{M} \frac{\phi(\mu - \lambda_{a} + \eta)}{\phi(\mu - \lambda_{a})}$$

Équations de Bethe

 $(a \in \{1, ..., M\})$

$$\frac{a(\lambda_a)}{d(\lambda_a)} \prod_{b \neq a} \frac{\phi(\lambda_a - \lambda_b + \eta)}{\phi(\lambda_b - \lambda_a + \eta)} = 1$$

$$\phi(\lambda) = \begin{cases} \lambda & \text{pour } XXX\\ \sinh \lambda & \text{pour } XXZ \end{cases}$$

Énergies propres de H (identité de trace)

$$\left.\mathcal{E}_{\tau_{M}(\boldsymbol{\Lambda})} = \left.\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\mu}\ln\tau_{M}(\mu,\boldsymbol{\Lambda})\right|_{\mu=0} = N\ln\phi(\eta) + \sum_{a=1}^{M}\frac{\phi(\eta)}{\phi(\lambda_{a})\phi(\lambda_{a}+\eta)}$$

Diagonalisation par SoV : aperçu de la méthode

Condition au bord anti-periodique : $t = A + D \rightarrow \bar{t} = \bar{A} + \bar{D} = B + C$

- diagonalisation de $D(\lambda) \in \mathbb{C}_N[\lambda]$ + spectre simple
- $\blacksquare \implies$ construction de la base $|h\rangle$

Valeurs propres de la matrice de transfert (complétude)

$$\bar{\tau}(\lambda) = \sum_{n=1}^{N} \prod_{l \neq n} \frac{\phi(\lambda - \xi_l)}{\phi(\xi_n - \xi_l)} \bar{\tau}(\xi_n)$$

Vecteurs propres associés ($h \in \{0, 1\}^N$)

$$|\bar{\tau}\rangle = \sum_{\pmb{h}} \prod_{n=1}^{N} Q_{\bar{\tau}}(\xi_n - h_n + \eta/2) V(\pmb{\xi} + \pmb{h}\eta) |\pmb{h}\rangle$$

 $V(\boldsymbol{\xi}) = \prod_{i < i} \phi(\xi_i - \xi_i)$: déterminant de Vandermonde

Équations T-Q discrètes

 $(Q_{\bar{\tau}} \text{ défini sur } \{\xi_i \pm \eta/2\})$

$$\begin{cases} \bar{\tau}(\xi_{n} + \eta/2)Q_{\bar{\tau}}(\xi_{n} + \eta/2) + a(\xi_{n} + \eta/2)Q_{\bar{\tau}}(\xi_{n} - \eta/2) &= 0 \\ \bar{\tau}(\xi_{n} - \eta/2)Q_{\bar{\tau}}(\xi_{n} - \eta/2) - d(\xi_{n} - \eta/2)Q_{\bar{\tau}}(\xi_{n} + \eta/2) &= 0 \end{cases}$$

Diagonalisation par SoV: résultats

Équation T-Q continue

$$\bar{\tau}(\lambda)Q(\lambda) = -a(\lambda)Q(\lambda - \eta) + d(\lambda)Q(\lambda + \eta)$$

Cas de la chaîne XXX

$$Q_{\bar{\tau}_{\gamma}}(\lambda) = \prod_{a=1}^{M} (\lambda - \gamma_a)$$

Équations de Bethe (XXX par SoV)

$$\frac{a(\gamma_a)}{d(\gamma_a)} \prod_{b \neq a} \frac{(\gamma_a - \gamma_b + \eta)}{(\gamma_b - \gamma_a + \eta)} = -1$$

Cas de la chaîne XXZ

$$Q_{\bar{\tau}_{\gamma}}(\lambda) = \prod_{a=1}^{N} \sinh\left(\frac{\lambda - \gamma_a}{2}\right)$$

Équations de Bethe (XXZ par SoV)

$$\frac{a(\gamma_a)}{d(\gamma_a)} \prod_{b \neq a} \frac{\sinh\left(\frac{\gamma_a - \gamma_b + \eta}{2}\right)}{\sinh\left(\frac{\gamma_b - \gamma_a + \eta}{2}\right)} = -1$$

Des fonctions de corrélations aux facteurs de forme

Fonctions de corrélation (à deux points)

$$\left\langle \sigma^{u}_{[l]} \sigma^{v}_{[l]} \right\rangle \equiv \frac{1}{Z} \operatorname{Tr}_{[\mathcal{H}]} \left(\sigma^{u}_{[l]} \sigma^{v}_{[l]} \mathrm{e}^{-\beta H} \right) = \frac{1}{Z} \sum_{|\tau\rangle} \left\langle \tau \left| \sigma^{u}_{[l]} \sigma^{v}_{[l]} \mathrm{e}^{-\beta H} \right| \tau \right\rangle$$

où
$$(u, v) \in \{z, \pm\}^2$$

Apercu général

- Somme sur la base des vecteurs propres : $\mathrm{e}^{-\beta H} \ket{ au} = \mathrm{e}^{-\beta \mathcal{E}_{ au}}$
- Relation de fermeture 1 = $\sum\limits_{\mid au' \setminus} \left| au' \right\rangle \left\langle au' \right|$

$$\left\langle \sigma_{[i]}^{\textit{u}} \sigma_{[j]}^{\textit{v}} \right\rangle = \frac{1}{Z} \sum_{|\tau\rangle, |\tau'\rangle} \mathrm{e}^{-\beta \mathcal{E}_{\tau}} \left\langle \tau \left| \sigma_{[i]}^{\textit{u}} \right| \tau' \right\rangle \left\langle \tau' \left| \sigma_{[j]}^{\textit{v}} \right| \tau \right\rangle$$

Facteur de forme de la chaîne : $\langle \tau | \sigma_{lnl}^{z,\pm} | \tau' \rangle$ = déterminant de matrice ?

$$\left\langle \tau \left| \sigma_{[\eta]}^{z,\pm} \right| \tau' \right\rangle = ? \qquad \stackrel{\text{(1)}}{\longrightarrow} \qquad \sigma_{[\eta]}^{z,\pm} \left| \tau' \right\rangle = \left| \psi \right\rangle \qquad \stackrel{\text{(2)}}{\longrightarrow} \qquad \left\langle \tau \left| \psi \right\rangle \right\rangle$$

Facteurs de forme comme déterminant de matrice adapté à la limite homogène

Apercu général

Calcul des facteurs de formes via ABA

Opérateurs de champs locaux (chaîne periodique

$$\sigma_{[n]}^- = \left(\prod_{j=1}^{n-1} t(\xi_j)\right) B(\xi_n) \left(\prod_{j=1}^n t(\xi_j)\right)^{-1}$$

$$\begin{split} F_n^-(\boldsymbol{\Lambda}, \boldsymbol{\Lambda'}) &\equiv \left\langle \tau'_{M'}(\boldsymbol{\Lambda'}) \left| \sigma_{[n]}^- \right| \tau_M(\boldsymbol{\Lambda}) \right\rangle \\ &\propto \left\langle \tau'_{M'}(\boldsymbol{\Lambda'}) \left| B\left(\xi_n\right) \right| \tau_M(\boldsymbol{\Lambda}) \right\rangle = \left(\left\langle 0 \left| \prod_{b=1}^{M'} C(\lambda_b') \right\rangle B(\xi_n) \right| \tau_M(\boldsymbol{\Lambda}) \right\rangle \\ &\propto \left(\left\langle 0 \right| \prod_{b=1}^{M'} C(\mu_b') \right) \left| \tau_M(\boldsymbol{\Lambda}) \right\rangle \quad \text{(relations de commutation)} \end{split}$$

Résultat du calcul du produit scalaire

$$F_n^-(\boldsymbol{\Lambda},\boldsymbol{\Lambda'}) \propto \det_{n+1} \left[\mathcal{H}_n^-(\boldsymbol{\Lambda},\boldsymbol{\Lambda'}) \right] \delta_{M\pm 1,M'}$$

Bien adapté à la limite homogène $\boldsymbol{\xi} \to \mathbf{0}$

11 / 12

Calcul des facteurs de formes via SoV

- \blacksquare de même : calcul des facteurs de forme \sim calcul d'un produit scalaire
- expression sous forme de déterminant direct avec SoV mais non adapté à la limite homogène ($\xi \to \mathbf{0}$) \Longrightarrow reformulation nécessaire

Chaîne XXX

- résultat récent
- formulation sous forme d'un déterminant de matrice adapté à la limite homogène
- coïncidence des résultats via ABA et via SoV

Chaîne XXZ

- problème ouvert
- périodicité de $Q_{\bar{\tau}_{\gamma}}(\lambda) = \prod \sinh\left(\frac{\lambda \gamma_a}{2}\right)$ \Leftrightarrow périodicité des fonctions usuelles $a(\lambda)$, $d(\lambda)$, etc.