Théorie de champ moyen dynamique sur amas (CDMFT), décomposition du bain en sous-bains

Antoine de Lagrave

Sommaire projet de maîtrise Département de physique UDS / UQTR

Mise en contexte - Essence du projet

Alternative à la représentation de l'effet du réseau cristallin sur un amas en CDMFT (*Cluster Dynamical Mean Field Theory*)

^{1.} Théo N. DIONNE et al. Pyqcm : An open-source Python library for quantum cluster methods. 2023. DOI: 10.21468/SciPostPhysCodeb.23.

Mise en contexte - Essence du projet

Alternative à la représentation de l'effet du réseau cristallin sur un amas en CDMFT (*Cluster Dynamical Mean Field Theory*)

- Morceler le bain en sous-bains
- Modifier l'algorithme CDMFT original de PyQCM¹
- Étalonner la méthode et obtenir des premiers résultats

^{1.} Théo N. DIONNE et al. Pyqcm : An open-source Python library for quantum cluster methods. 2023. DOI: 10.21468/SciPostPhysCodeb.23.

Mise en contexte - Essence du projet

Alternative à la représentation de l'effet du réseau cristallin sur un amas en CDMFT (*Cluster Dynamical Mean Field Theory*)

- Morceler le bain en sous-bains
- ⋄ Modifier l'algorithme CDMFT original de PyQCM¹
- Étalonner la méthode et obtenir des premiers résultats

Note: Taille de l'espace de Hilbert en diagonalisation

$$\lambda \cdot 4^{\left(n_s + \frac{n_b}{\lambda}\right)}$$
 vs $4^{(n_s + n_b)}$

Théo N. DIONNE et al. Pyqcm: An open-source Python library for quantum cluster methods. 2023. DOI: 10.21468/SciPostPhysCodeb.23.

Table des matières

- 1 Théorie
 - Modèle d'impureté d'Anderson
 - Formalisme de Green
- 2 Méthodes numériques
 - CDMFT & PyQCM
 - Algorithme de sous-bains
- 3 Résultats
 - Étalonnage de la méthode
 - Résultats DMFT & CDMFT

Théorie

Hamiltonien du modèle d'impureté d'Anderson² :

$$\mathbf{H}_{\text{AIM}} = \sum_{i,j,\sigma} t_{ij} c_{i,\sigma}^{\dagger} c_{j,\sigma} + U \sum_{i} n_{i\uparrow} n_{i\downarrow} - \mu \sum_{i,\sigma} n_{i,\sigma} + \sum_{i,\nu,\sigma} (\theta_{i\nu,\sigma} c_{i,\sigma}^{\dagger} a_{\nu,\sigma} + \text{h.c.}) + \sum_{\nu,\sigma} \epsilon_{\nu,\sigma} a_{\nu,\sigma}^{\dagger} a_{\nu,\sigma},$$
(1)

Maxime Charlebois. "Théorie de champ moyen dynamique pour les système inhomogènes". Thèse de doct. Université Laval 2015.

Hamiltonien du modèle d'impureté d'Anderson² :

$$\mathbf{H}_{\text{AIM}} = \sum_{i,j,\sigma} t_{ij} c_{i,\sigma}^{\dagger} c_{j,\sigma} + U \sum_{i} n_{i\uparrow} n_{i\downarrow} - \mu \sum_{i,\sigma} n_{i,\sigma} + \sum_{i,\nu,\sigma} (\theta_{i\nu,\sigma} c_{i,\sigma}^{\dagger} a_{\nu,\sigma} + \text{h.c.}) + \sum_{\nu,\sigma} \epsilon_{\nu,\sigma} a_{\nu,\sigma}^{\dagger} a_{\nu,\sigma},$$
(1)

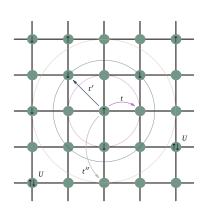
Définition : Opérateurs d'échelle

Les opérateurs c^{\dagger} , c sont des opérateurs de création/annihilation dans la base des sites. a^{\dagger} , a jouent le même rôle pour les sites de bain.

^{2.} Maxime Charlebois. "Théorie de champ moyen dynamique pour les système inhomogènes". Thèse de doct. Université Laval 2015.

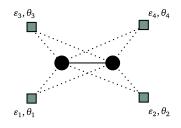
Termes de Hubbard:

$$\begin{split} \mathbf{H}_{\mathrm{AIM}} &= \sum_{i,j,\sigma} t_{ij} c_{i,\sigma}^{\dagger} c_{j,\sigma} + U \sum_{i} n_{i\uparrow} n_{i\downarrow} \\ &- \mu \sum_{i,\sigma} n_{i,\sigma} + \dots \end{split}$$



Termes liés à l'impureté :

$$\begin{aligned} \mathbf{H}_{\mathrm{AIM}} &= \cdots + \sum_{i,\nu,\sigma} (\theta_{i\nu,\sigma} c_{i,\sigma}^{\dagger} a_{\nu,\sigma} + \mathrm{h.c.}) \\ &+ \sum_{\nu,\sigma} \epsilon_{\nu,\sigma} a_{\nu,\sigma}^{\dagger} a_{\nu,\sigma} \end{aligned}$$



L'accès aux observables se fait via la fonction de Green retardée ³

$$G_{\mu\nu}(t) = -i\Theta(t)\langle c_{\mu}(t)c_{\nu}^{\dagger} + c_{\nu}^{\dagger}c_{\mu}(t)\rangle. \tag{2}$$

^{3.} Maxime Charlebois. "Théorie de champ moyen dynamique pour les système inhomogènes". Thèse de doct. Université Laval 2015.

L'accès aux observables se fait via la fonction de Green retardée ³

$$G_{\mu\nu}(t) = -i\Theta(t)\langle c_{\mu}(t)c_{\nu}^{\dagger} + c_{\nu}^{\dagger}c_{\mu}(t)\rangle. \tag{2}$$

Note: Dépendance temporelle

La dépendance de $G_{\mu\nu}(t)$ au hamiltonien **H** est dissimulée dans la définition de l'opérateur $c_{\mu}(t) = e^{i\mathbf{H}t}c_{\mu}e^{-i\mathbf{H}t}$.

^{3.} Maxime Charlebois. "Théorie de champ moyen dynamique pour les système inhomogènes". Thèse de doct. Université Laval 2015.

Équations matricielles obtenues grâce aux éqs. du mouvement $\dot{G}_{\mu
u}(t)$

$$\underbrace{\mathbf{G}_{0}^{-1} = \mathbf{z} - \mathbf{t}}_{\text{sans interactions}}, \qquad \underbrace{\mathbf{G}^{-1} = \mathbf{G}_{0}^{-1} - \boldsymbol{\Sigma}}_{\text{avec interactions}} \tag{3}$$

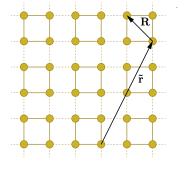
Équations matricielles obtenues grâce aux éqs. du mouvement $\dot{G}_{\mu
u}(t)$

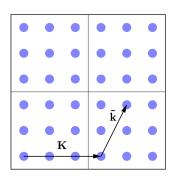
$$\mathbf{G}_{0}^{-1} = \mathbf{z} - \mathbf{t},$$
sans interactions
$$\mathbf{G}^{-1} = \mathbf{G}_{0}^{-1} - \mathbf{\Sigma}$$
avec interactions

Définition : self-énergie Σ

La *self-énergie* est une quantité dont nous avons peu d'information. On peut la voir comme l'effet de l'interaction sur la propagation d'un électron (ex : piscine à balles).

La nature de la CDMFT nous encourage a utiliser la base mixte ici représentée ⁴pour exprimer les fonctions de Green





^{4.} Maxime Charlebois. "Théorie de champ moyen dynamique pour les système inhomogènes". Thèse de doct. Université Laval 2015.

Grâce à ce choix de base, on sépare les dépendances inter-intra amas comme

$$\Sigma = \Sigma_c(\mathbf{R}, z) + \Sigma(\tilde{\mathbf{k}}, z),$$
 $\mathbf{t} = \mathbf{t}_c(\mathbf{R}) + \mathbf{t}(\tilde{\mathbf{k}})$

Grâce à ce choix de base, on sépare les dépendances inter-intra amas comme

$$\Sigma = \Sigma_c(\mathbf{R}, z) + \Sigma(\tilde{\mathbf{k}}, z),$$
 $\mathbf{t} = \mathbf{t}_c(\mathbf{R}) + \mathbf{t}(\tilde{\mathbf{k}})$

en ayant utilisé les transformées de Fourier partielles suivantes

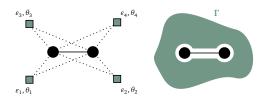
$$f(\mathbf{R}, \tilde{\mathbf{r}}) = \frac{N_c}{N} \sum_{\tilde{\mathbf{k}}} e^{i\tilde{\mathbf{k}} \cdot \tilde{\mathbf{r}}} f(\mathbf{R}, \tilde{\mathbf{k}})$$
 (4)

$$f(\mathbf{R}, \tilde{\mathbf{k}}) = \sum_{\tilde{\mathbf{r}}} e^{-i\tilde{\mathbf{k}}\cdot\tilde{\mathbf{r}}} f(\mathbf{R}, \tilde{\mathbf{r}}),$$
 (5)

Méthodes numériques

On choisit un amas pour lequel on calcule la fonction de Green en tenant compte des interactions avec le bain via \mathbf{H}_{AIM}

$$\mathbf{G}_c^{-1}(z) = z - \mathbf{t}_c - \Sigma_c(z) - \Gamma(z). \tag{6}$$



L'effet du bain sur la fonction de Green est encapsulé dans ladite fonction d'hybridation $\Gamma(z)$

$$\Gamma(z) = \Gamma_{ij,\sigma}(z) = \sum_{\nu} \frac{\theta_{i\nu,\sigma}\theta_{j\nu,\sigma}^*}{z - \epsilon_{\nu,\sigma}},$$
(7)

à l'intérieur de laquelle sont stockés les paramètres variationnels de l'algorithme CDMFT.

L'essence de la CDMFT est d'obtenir une correspondance entre $\mathbf{G}_c(z)$ et $\mathbf{\bar{G}}(z)$ via l'approximation locale de la *self-énergie* :

$$\Sigma(\tilde{\mathbf{k}}, z) \longrightarrow \Sigma_c(z),$$
 (8)

dans une boucle d'auto-cohérence.

L'essence de la CDMFT est d'obtenir une correspondance entre $\mathbf{G}_{c}(z)$ et $\mathbf{\bar{G}}(z)$ via l'approximation locale de la *self-énergie* :

$$\Sigma(\tilde{\mathbf{k}},z)\longrightarrow\Sigma_{c}(z),$$
 (8)

dans une boucle d'auto-cohérence.

Grâce au formalisme de base mixte, on calcule la fonction de Green **projetée sur l'amas**

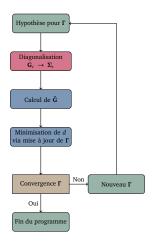
$$\bar{\mathbf{G}}(z) = \left[\frac{N_c}{N} \sum_{\tilde{\mathbf{k}}} e^{i\tilde{\mathbf{k}} \cdot \tilde{\mathbf{r}}} \mathbf{G}(\tilde{\mathbf{k}}, z) \right]_{\tilde{\mathbf{r}} = 0} = \frac{N_c}{N} \sum_{\tilde{\mathbf{k}}} \frac{1}{z - \mathbf{t}(\tilde{\mathbf{k}}) - \Sigma_c(z)}.$$
 (9)

La fonction de distance est donnée par

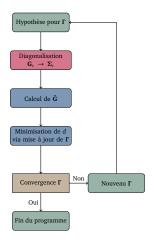
$$d = \sum_{i\omega_n,\mu,\nu} W_n |(\mathbf{G}_c^{-1}(i\omega_n) - \bar{\mathbf{G}}^{-1}(i\omega_n))_{\mu\nu}|^2$$
 (10)

$$= \sum_{i\omega_n,\mu,\nu} W_n |(\Gamma(i\omega_n) - \bar{\Gamma}(i\omega_n))_{\mu\nu}|^2, \tag{11}$$

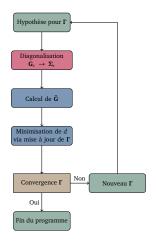
où $i\omega_n$ sont les fréquences de Matsubara et W_n des poids arbitraires. C'est grâce à cette fonction que l'on calcule la correspondance entre $\mathbf{G}_c(z)$ et $\mathbf{\bar{G}}(z)$.



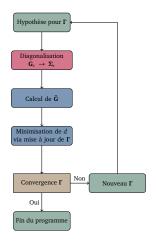
 \diamond Des paramètres $ε_i$, $θ_i$ arbitraires sont définit pour l'hybridation d'essai $\Gamma(z)$



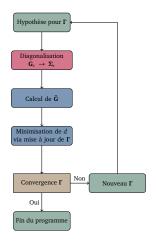
- \diamond Des paramètres ε_i, θ_i arbitraires sont définit pour l'hybridation d'essai $\Gamma(z)$
- \diamond Solutionneur d'impureté (ED) pour accéder à $\mathbf{G}_c \to \mathbf{\Sigma}_c$



- \diamond Des paramètres ε_i , θ_i arbitraires sont définit pour l'hybridation d'essai $\Gamma(z)$
- ♦ Solutionneur d'impureté (ED) pour accéder à $G_c \rightarrow \Sigma_c$
- Calcul de la fonction de Green projetée sur l'amas G



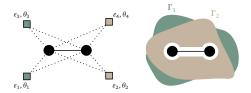
- \diamond Des paramètres ε_i , θ_i arbitraires sont définit pour l'hybridation d'essai $\Gamma(z)$
- \diamond Solutionneur d'impureté (ED) pour accéder à $\mathbf{G}_c \to \mathbf{\Sigma}_c$
- Calcul de la fonction de Green projetée sur l'amas G
- \diamond Minimise la fonction de distance d grâce aux paramètres de $\Gamma(z)$



- \diamond Des paramètres ε_i , θ_i arbitraires sont définit pour l'hybridation d'essai $\Gamma(z)$
- ♦ Solutionneur d'impureté (ED) pour accéder à $G_c \rightarrow \Sigma_c$
- Calcul de la fonction de Green projetée sur l'amas G
- \diamond Minimise la fonction de distance d grâce aux paramètres de $\Gamma(z)$
- L'hybridation mise à jour est comparée à celle de l'itération précédente

L'idée est de morceler le bain en sous-bains dont un seul est impliqué dans la diagonalisation à chaque itération

$$\mathbf{G}_{c_i}^{-1}(z) = z - \mathbf{t}_{c_i}(z) - \mathbf{\Gamma}_{c_i}(z) - \mathbf{\Sigma}_{c_i}(z)$$
(12)



Cependant, que se passe-t-il avec l'approximation locale de la self-énergie? Plusieurs self-énergies sont valides...

$$\Sigma(\tilde{\mathbf{k}}, z) \longrightarrow \Sigma_{c}(z),$$
 (13)

Cependant, que se passe-t-il avec l'approximation locale de la self-énergie? Plusieurs self-énergies sont valides...

$$\Sigma(\tilde{\mathbf{k}}, z) \longrightarrow \lambda_1 \Sigma_{c_1}(z) + \lambda_2 \Sigma_{c_2}(z),$$
 (14)

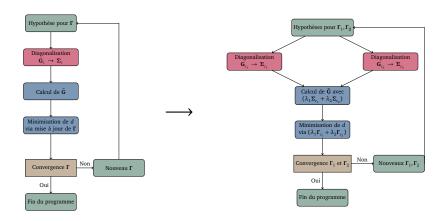
Cependant, que se passe-t-il avec l'approximation locale de la self-énergie? Plusieurs self-énergies sont valides...

$$\Sigma(\tilde{\mathbf{k}}, z) \longrightarrow \lambda_1 \Sigma_{c_1}(z) + \lambda_2 \Sigma_{c_2}(z),$$
 (14)

Ce qui modifie le calcul de la fonction de Green projetée et la fonction de distance

$$\bar{\mathbf{G}}(z) = \frac{N_c}{N} \sum_{\tilde{\mathbf{k}}} \frac{1}{z - \mathbf{t}(\tilde{\mathbf{k}}) - (\lambda_1 \Sigma_{c_1}(z) + \lambda_2 \Sigma_{c_2}(z))}.$$
 (15)

$$d = \sum_{i\omega_n,\mu,\nu} W_n |(\lambda_1 \Gamma_{c_1}(i\omega_n) + \lambda_2 \Gamma_{c_2}(i\omega_n) - \overline{\Gamma}(i\omega_n))_{\mu\nu}|^2$$
 (16)



Résultats

Résultats - Étalonnage de la méthode

Rendez-vous sur Notion