# Soutenance de Projet 3A

Théo Duez

**Encadré par Antoine Levitt** 

### Présentation du projet :

Titre: La règle d'or de Fermi

**Thématiques :** Mécanique quantique, Théorie Spectrale, Problème d'évolution, Simulation Numérique

**Encadré** par Antoine Levitt, professeur à l'institut mathématiques d'Orsay

# I. Introduction

# Brefs rappels de théorie spectrale

	Matrice	Opérateur (non borné)
Définition	$\mathbb{R}^n \to \mathbb{R}^n$	$D(A) \subset \mathcal{H} \to \mathcal{H}$
Spectre	valeurs propres (au total n avec multiplicité)	valeurs propres + spectre continue + spectre résiduel
Projecteur	Si $(\psi_k)$ base d'un sous espace-propre alors $P = \sum_{k=1}^m  \psi_k\rangle\langle\psi_k $	Projecteur sur l'ensemble du spectre inclus du boriélien $\Omega$ $E_A(\Omega) = 1\!\!1_\Omega(A)$

## Brefs rappels de mécanique quantique

 $i\partial_t \varphi(t) = H\varphi(t)$ 

Equation de Schrödinger (normalisée):

Solution de l'équation d'évolution :

$$\varphi(t) = e^{-iHt}\varphi(0)$$

La mesure d'une observable ne peut être qu'un élément du spectre de l'opérateur associé.

Probabilité de trouver le système à l'instant t dans l'état  $\psi$  :  $|\langle \psi | \varphi(t) \rangle|^2$ 

Etat d'un système
quantique & 
espace de

Hilbert
+ unitaire

Exemple:

 $L^2(\mathbb{R},\mathbb{C})$ : mouvement d'un électron

Opérateur autoadjoint de # représentant l'observable énergie : l'Hamiltonien

### **Notations**

- On se place sur un espace de Hilbert  ${\cal H}$
- On suppose que l'on peut décomposer :  $\mathcal{H}=\mathcal{K}_0\oplus\mathcal{K}_0^\perp -\dim\mathcal{K}_0=m\in\mathbb{N}^*$
- On considère le système quantique décrit par l'hamiltonien :

$$H(\epsilon) := \underbrace{\begin{pmatrix} \lambda_0 I_m & 0 \\ 0 & A \end{pmatrix}}_{H_0} + \epsilon \underbrace{\begin{pmatrix} B & \Gamma \\ \Gamma^* & C \end{pmatrix}}_{H_1} - \text{Perturbation d'amplitude}_{\epsilon}$$

• Etat initial vecteur unitaire  $\,arphi_0\,$  de  $\,\mathcal{K}_0\,$  i.e vecteur propre de  $\,\mathsf{H}_0\,$  de valeur propre  $\,\mathsf{\lambda}_0\,$ 

## Règle d'or de Fermi

Objectif : Etudier 
$$|\langle \varphi_0|e^{-iH(\epsilon)t}\varphi_0\rangle|^2$$

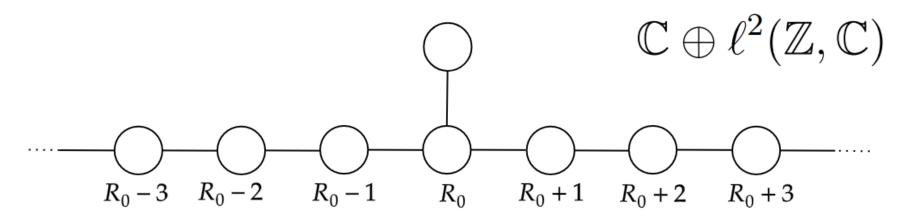
Règle d'or de Fermi : Sous certaines hypothèses :

$$\left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \right|^2 = e^{2\Gamma(\epsilon)t} + o_{\epsilon}(1)$$

uniformément en temps t, où  $\Gamma(\epsilon)$  est un réel négatif ou nul.

Si  $\Gamma(\epsilon) = 0$  alors on reste dans l'état initial avec probabilité 1.

Sinon, on le quitte de façon irréversible, exponentiellement rapide en temps!



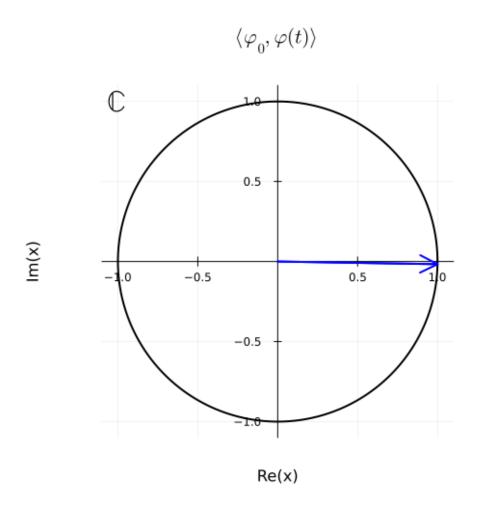
$$H_{chaine} = \underbrace{\begin{pmatrix} E & 0 \\ 0 & A \end{pmatrix}}_{H_0} + \epsilon \underbrace{\begin{pmatrix} 0 & e_{R_0} \\ e_{R_0}^* & 0 \end{pmatrix}}_{H_1}$$

$$E\in\mathbb{R},\ R_0\in\mathbb{Z}$$
  $(e_i)_{i\in\mathbb{Z}}$  Base duale canonique

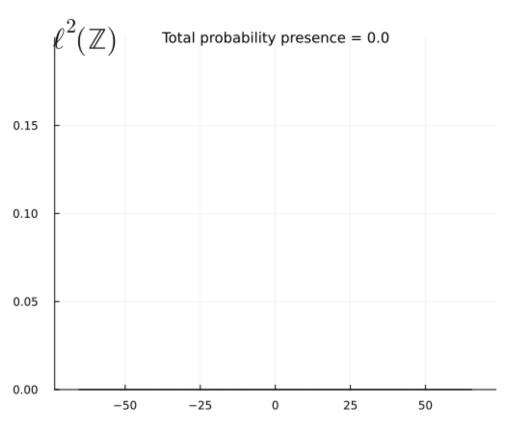
$$A = \begin{pmatrix} \ddots & \ddots & & & \\ \ddots & 0 & 1 & & \\ & 1 & 0 & 1 & \\ & & 1 & 0 & 1 \\ & & \ddots & \ddots & \ddots \end{pmatrix}$$

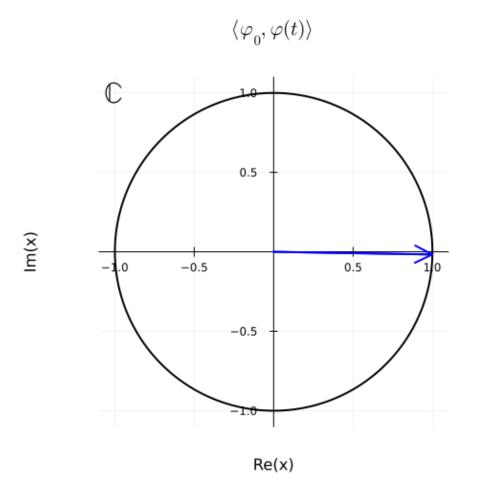
$$\ell^{2}(\mathbb{Z}, \mathbb{C}) \longrightarrow \ell^{2}(\mathbb{Z}, \mathbb{C})$$

$$\sigma(A) = [-2, 2]$$

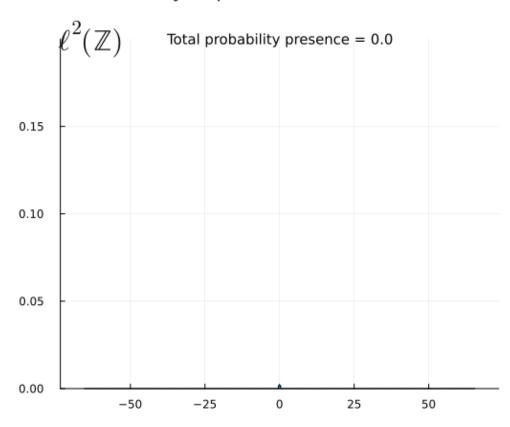


Probabity of presence on each site at

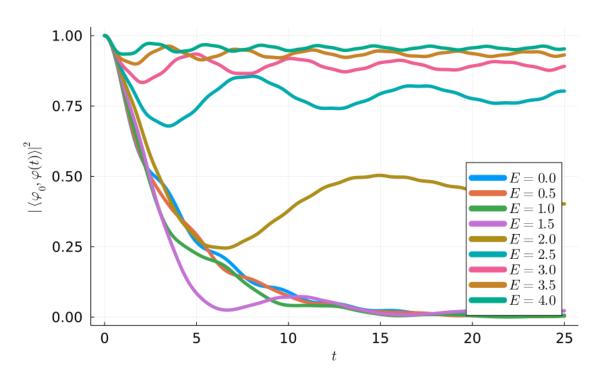




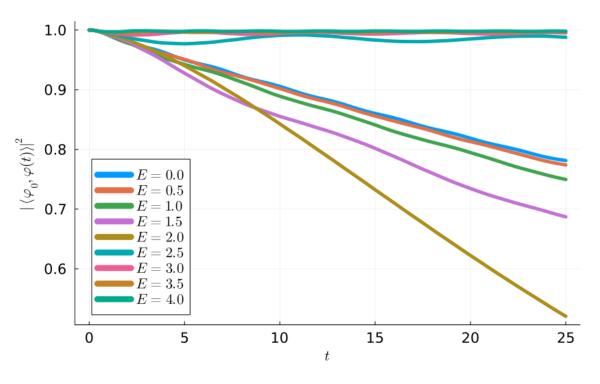
Probabity of presence on each site at



Règle d'or de Fermi selon la valeur de E pour la chaine 1D pour  $\epsilon = 0.5$ 



Règle d'or de Fermi selon la valeur de E pour la chaine 1D pour  $\epsilon = 0.1$ 



### Objectifs du projet

- I. Etudier deux types d'approches pour démontrer rigoureusement la règle d'or de Fermi :
  - Par les résonnances (théorie spectrale)
  - l'approche de Davies (problème d'évolution)
- II. En particulier, pour chacune des approches :
  - a. Lire un ou plusieurs articles,
  - b. Comprendre les hypothèses utilisées,
  - c. Etudier et clarifier les preuves.
- III. Faire quelques simulations illustratives de la règle d'or de Fermi sur un système quantique en particulier.

### Sommaire

- I. Introduction
- II. Approche par les résonances
  - a) Idées et intuitions
  - b) Matrice de Livsic
  - c) Théorème de Concentration Spectrale
  - d) Preuve de la règle d'or de Fermi
  - e) Etude de la chaine 1D
- III. Conclusion
- IV. Bibliographie

# II. Approche par les résonances

Cas particulier  $\varepsilon = 0$ : le calcul est immédiat

$$|\langle \varphi_0|e^{-iH_0t}\varphi_0\rangle|^2 = |e^{-i\lambda_0t}|^2 = 1$$

$$|\langle \varphi_0|e^{-iH_0t}\varphi_0\rangle|^2 =$$

$$|\langle \varphi_0 | e^{-iH_0 t} \varphi_0 \rangle|^2 = |\langle \varphi_0 | e^{-iH_0 t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle|^2$$

$$P = E_0(\{\lambda_0\})$$

$$|\langle \varphi_0 | e^{-iH_0t} \varphi_0 \rangle|^2 = |\langle \varphi_0 | e^{-iH_0t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle|^2$$
Formule de Stone 
$$= \lim_{\epsilon \to 0^+} |\langle \varphi_0 | \epsilon \operatorname{Im} (H_0 - \lambda_0 - i\epsilon)^{-1} \varphi_0 \rangle|^2$$

$$|\langle \varphi_0|e^{-iH_0t}\varphi_0\rangle|^2 = |\langle \varphi_0|e^{-iH_0t}E_0(\{\lambda_0\})\varphi_0\rangle|^2$$
 Inverse d'un opérateur diagonal est l'opérateur diagonal des inverses 
$$\lim_{\epsilon \to 0^+} |\langle \varphi_0|\epsilon \operatorname{Im}(H_0 - \lambda_0 - i\epsilon)^{-1}\varphi_0\rangle|^2$$

$$|\langle \varphi_0 | e^{-iH_0 t} \varphi_0 \rangle|^2 = |\langle \varphi_0 | e^{-iH_0 t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle|^2$$

$$= \lim_{\epsilon \to 0^+} |\langle \varphi_0 | \epsilon \operatorname{Im} (H_0 - \lambda_0 - i\epsilon)^{-1} \varphi_0 \rangle|^2$$

$$= \lim_{\epsilon \to 0^+} |\langle \varphi_0 | \epsilon \operatorname{Im} (\lambda_0 I_m - \lambda_0 - i\epsilon)^{-1} \varphi_0 \rangle|^2$$

$$= \lim_{\epsilon \to 0^+} |\langle \varphi_0 | \epsilon \operatorname{Im} (-i\epsilon)^{-1} \varphi_0 \rangle|^2$$

$$= |\langle \varphi_0 | \varphi_0 \rangle|^2 = 1.$$

Généralisation pour  $\varepsilon \neq 0$ ?

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle = \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle = \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

Problème 1 : Il faut faire apparaitre la résolution spectrale perturbée pour appliquer la formule de Stone.

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle = \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

Problème 1 : Il faut faire apparaitre la résolution spectrale perturbée pour appliquer la formule de Stone.

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle \approx \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle = \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

Problème 1 : Il faut faire apparaitre la résolution spectrale perturbée pour appliquer la formule de Stone.

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle \approx \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

Problème 2 :  $\lambda_0$  n'est plus forcément une valeur propre de H( $\epsilon$ ) : possiblement on a  $E_{\epsilon}(\{\lambda_0\})=0$ 

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle = \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_0(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

Problème 1 : Il faut faire apparaitre la résolution spectrale perturbée pour appliquer la formule de Stone.

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle \approx \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda_0\}) \varphi_0 \rangle$$

Problème 2 :  $\lambda_0$  n'est plus forcément une valeur propre de H( $\epsilon$ ) : possiblement on a  $E_{\epsilon}(\{\lambda_0\})=0$ 

$$\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \rangle \approx \langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{J(\epsilon)\}) \varphi_0 \rangle$$

Avec  $J(\varepsilon)$  ou bien un intervalle ou bien un singleton  $\{\lambda(\varepsilon)\}$ 

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\left\langle \varphi_0 \middle| e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \approx \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \left\langle \varphi_0 \middle| \left( H(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} \varphi_0 \right\rangle d\lambda$$

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\left\langle \varphi_0 \middle| e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \approx \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \left\langle \varphi_0 \middle| \left( H(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} \varphi_0 \right\rangle d\lambda$$

Problème 3 : Pour appliquer la formule de Stone, il ne faut pas que  $J(\varepsilon)$  intersecte le spectre de  $H(\varepsilon)$ .

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\left\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \approx \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \left\langle \varphi_0 | \left( H(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} \varphi_0 \right\rangle d\lambda$$

Problème 3 : Pour appliquer la formule de Stone, il ne faut pas que  $J(\varepsilon)$  intersecte le spectre de  $H(\varepsilon)$ .

$$\left\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \approx \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \left\langle \varphi_0 | P \left( H(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} P \varphi_0 \right\rangle d\lambda$$

#### Généralisation pour $\varepsilon \neq 0$ ?

$$\left\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \approx \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \left\langle \varphi_0 | \left( H(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} \varphi_0 \right\rangle d\lambda$$

Problème 3 : Pour appliquer la formule de Stone, il ne faut pas que  $J(\varepsilon)$  intersecte le spectre de  $H(\varepsilon)$ .

$$\left\langle \varphi_0 | e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \approx \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \left\langle \varphi_0 | P \left( H(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} P \varphi_0 \right\rangle d\lambda$$

Problème 4 : Comment réécrire cette contraction en fonction des blocs de  $H(\varepsilon)$  ?

### Matrice de Livsic

#### Rappel Résolvante d'un opérateur H:

$$R(z) := (H - z)^{-1}$$

Bien définie en tant qu'opérateur borné de  $\mathcal H$  dans  $\mathcal H$  pour z dans le complémentaire du spectre de  $\mathcal H$ .

Cette famille d'opérateur est holomorphe sur  $\mathbb{C}\backslash\mathbb{R}$  et méromorphe sur le complémentaire du spectre essentiel.

### Matrice de Livsic

#### Rappel Résolvante d'un opérateur H:

$$R(z) := (H - z)^{-1}$$

Bien définie en tant qu'opérateur borné de  $\mathcal H$  dans  $\mathcal H$  pour z dans le complémentaire du spectre de  $\mathcal H$ .

Cette famille d'opérateur est holomorphe sur  $\mathbb{C}\mathbb{R}$  et méromorphe sur le complémentaire du spectre essentiel.

Matrice de Livsic sur  $\mathcal{K}_0$ : Il s'agit de la matrice définie pour z sur  $\mathbb{C}\backslash\mathbb{R}$  B(z) tel que

$$(B(z) - z)^{-1} = P(H - z)^{-1}P$$

en posant  $B(z):=(PR(z)P)^{-1}+z$  pour z dans  $\mathbb{C}\mathbb{R}$  .

Définition qui peut s'étendre sur le complémentaire du spectre essentiel.

### Propriétés de la matrice de Livsic

**Formule pour la matrice de Livsic :** si on peut écrire dans la décomposition  $\,{\cal H}={\cal K}_0\oplus{\cal K}_0^\perp$ 

$$H=egin{pmatrix} T & \Gamma \ \Gamma^* & A \end{pmatrix}$$
 alors on a  $B(z)=T-\Gamma(A-z)^{-1}\Gamma^*$  .

Dans le cas de la chaine 1D :  $B(\epsilon,z)=E-\epsilon^2 e_{R_0}^*(A-z)^{-1}e_{R_0}$ 

« Valeurs propres » de la matrice de Livsic

**Proposition 3** (Lien entre valeur propre de H et de B(z)). Si  $\mathcal{K}_0$  est cyclique alors tous zéros de  $z \in \mathbb{C} \setminus \sigma_{ess}(H) \mapsto \det(B(z) - z)$  de multiplicité m est une valeur propre de H de même multiplicité.

### Propriétés de la matrice de Livsic

#### Formules de Stone (version Matrice de Livsic)

**Proposition 4** (Formule de Stone). Supposons que  $z \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R} \mapsto B(z)$  possède une extension sur un intervalle réel I que l'on note  $B(\lambda)$  pour  $\lambda \in I$ . Comme pour la formule de Stones classique, il y a en fait deux formules selon le cas :

1. Soit  $J \subseteq I$  et supposons qu'aucun élément  $\lambda$  de J ne soit valeur propre de  $B(\lambda)$ .

On a alors

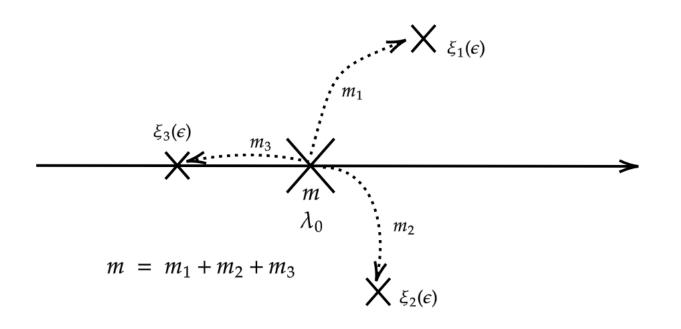
$$PE(J)P = \frac{1}{\pi} \int_{J} (B(\lambda) - \lambda)^{-1} d\lambda.$$
 (13)

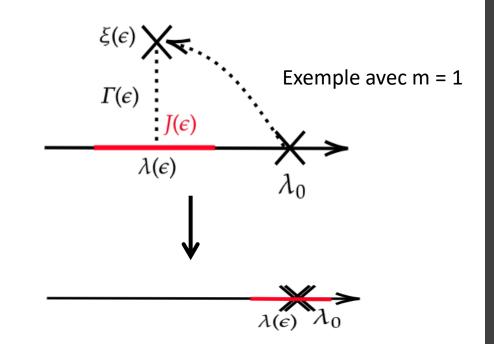
2. Si  $\lambda \in I$  est une valeur propre de  $B(\lambda)$  alors

$$PE(\{\lambda\})P = st - \lim_{\epsilon \to 0^+} \epsilon \operatorname{Im} \left(B(\lambda + i\epsilon) - \lambda - i\epsilon\right)^{-1}. \tag{14}$$

## Théorème de concentration spectrale

On s'intéresse aux zéros de  $\det(B(z,\epsilon)-z)=0$  sachant que  $B(z,0)=\lambda_0I_m$ 





$$st - \lim_{\epsilon \to 0^+} E_{\epsilon}(J(\epsilon)) = E_0(\{\lambda_0\}) = P$$

## TCSpec: Résonance pour Orth (1990)

**Définition 4** (Résonance simple). Supposons dim  $\mathcal{K}_0 = 1$ . On dira que la famille d'opérateur  $(H(\epsilon))_{\epsilon>0}$  possède une résonance en  $\lambda_0 \in \mathbb{R}^*$  s'il existe

- 1. un voisinage réel I de  $\lambda_0$ ,
- 2. un voisinage réel U de 0,
- 3. un sous-espace vectoriel  $\mathcal{H}^+$  dense de  $\mathcal{H}$  dont le dual est noté  $\mathcal{H}^-$ , tels que
  - a)  $\forall \epsilon \in U, z \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R} \mapsto \left(P^{\perp}H(\epsilon)P^{\perp} z\right)^{-1}$  se prolonge sur I comme opérateur borné de  $\mathcal{H}^+$  vers  $\mathcal{H}^-$ . Ce prolongement est lipschitz continue de constante  $L(\epsilon) = o(\epsilon^{-2})$ ,
  - b)  $\mathcal{K}_0 \subseteq \mathcal{H}^+$  et  $H_1(\mathcal{K}_0) \subseteq \mathcal{K}_0$ ,
  - c)  $\forall \epsilon \in U$ , et pour toute valeurs propres (il peut ne pas y en avoir)  $\mu(\epsilon) \in I$  de  $H(\epsilon)$  le vecteur propre associé est dans  $\mathcal{H}^+$ .

### TCSpec: Résonance pour Orth (1990)

**Théorème 3** (Concentration spectrale - Orth (1990)). Supposons que la famille d'opérateurs  $(H(\epsilon))_{\epsilon>0}$  possède une résonance en  $\lambda_0$ .

- 1. L'équation  $z = \text{Re}(B(z, \epsilon))$  possède une unique solution  $\lambda(\epsilon)$  qui dépend continûment de  $\epsilon$ . On note dans la suite  $B(\epsilon) := B(\lambda(\epsilon), \epsilon) = \lambda(\epsilon) i\Gamma(\epsilon)$ .
- 2. Soit  $\delta(\epsilon)$  positif tel que si  $\Gamma(\epsilon) = 0$  alors  $\delta(\epsilon) = 0$ , et tel que sinon on ait  $\lim_{\epsilon \to 0^+} \max \left( \frac{\epsilon^2 L(\epsilon) \delta(\epsilon)}{\Gamma(\epsilon)}, \delta(\epsilon) \right) = 0$  et  $\Gamma(\epsilon) = o(\delta(\epsilon))$ . Soit  $J(\epsilon) = [\lambda(\epsilon) \delta(\epsilon), \lambda(\epsilon) + \delta(\epsilon)]$ . On a st  $-\lim_{\epsilon \to 0^+} E_{\epsilon}(J(\epsilon)) = P$ .

Etape 1 : Utilisation du théorème de concentration spectrale :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle - \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(J(\epsilon)) \varphi_0 \right\rangle \right| = 0$$

Etape 1 : Utilisation du théorème de concentration spectrale :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle - \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(J(\epsilon)) \varphi_0 \right\rangle \right| = 0$$

#### **Etape 2 :** Utilisation de la formule de Stone :

**Lemme 1** (Absence de valeurs propres non voulues).  $Si \mu(\epsilon)$  est une valeur propre de  $H(\epsilon)$  et appartient à I pour  $\epsilon \in U$ , alors  $\mu(\epsilon) = \lambda(\epsilon)$ . En particulier  $\Gamma(\epsilon) = 0$ . Réciproquement,  $si \Gamma(\epsilon) = 0$  pour  $\epsilon$  suffisamment petit alors  $\lambda(\epsilon)$  est une valeur propre de  $H(\epsilon)$ 

$$\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(J(\epsilon)) \varphi_0 \rangle = \frac{1}{\pi} \int_{J(\epsilon)} e^{-i\lambda t} \operatorname{Im} \left( B(\lambda, \epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda$$

Etape 3 : Etude de convergence L1 de l'intégrale

Lemme 2.  $Si \Gamma(\epsilon) \neq 0 \ alors$ 

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} \mathbf{1}_{J(\epsilon)} \left( B(\lambda, \epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda - \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} \left( B(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda \right| = 0$$

Donc en particulier :

$$\lim_{\epsilon \to 0^{+}} \left| \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda t} \mathbf{1}_{J(\epsilon)} \left( B(\lambda, \epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda - \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda t} \left( B(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda \right| = 0$$

Etape 3 : Etude de convergence L1 de l'intégrale

Lemme 2.  $Si \Gamma(\epsilon) \neq 0 \ alors$ 

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} \mathbf{1}_{J(\epsilon)} \left( B(\lambda, \epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda - \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} \left( B(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda \right| = 0$$

Donc en particulier :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda t} \mathbf{1}_{J(\epsilon)} \left( B(\lambda, \epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda - \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda t} \left( B(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda \right| = 0$$

Etape 4: Utilisation de la formule de Stone

$$\frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda t} \left( B(\epsilon) - \lambda \right)^{-1} d\lambda = e^{-iB(\epsilon)t} E_B(\mathbb{R}) = e^{-iB(\epsilon)t} = e^{-i\lambda(\epsilon)t} e^{\Gamma(\epsilon)t}$$

Etape 1 : Utilisation du théorème de concentration spectrale :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle - \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \right\rangle \right| = 0$$

Etape 1 : Utilisation du théorème de concentration spectrale :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle - \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \right\rangle \right| = 0$$

#### **Etape 2 :** Utilisation de la formule de Stone :

**Lemme 1** (Absence de valeurs propres non voulues).  $Si \mu(\epsilon)$  est une valeur propre de  $H(\epsilon)$  et appartient à I pour  $\epsilon \in U$ , alors  $\mu(\epsilon) = \lambda(\epsilon)$ . En particulier  $\Gamma(\epsilon) = 0$ . Réciproquement,  $si \Gamma(\epsilon) = 0$  pour  $\epsilon$  suffisamment petit alors  $\lambda(\epsilon)$  est une valeur propre de  $H(\epsilon)$ 

$$\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \rangle = e^{-i\lambda(\epsilon)t} \langle \varphi_0, E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \rangle$$

Etape 1 : Utilisation du théorème de concentration spectrale :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle - \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \right\rangle \right| = 0$$

#### **Etape 2:** Utilisation d'un lemme:

**Lemme 1** (Absence de valeurs propres non voulues).  $Si \mu(\epsilon)$  est une valeur propre de  $H(\epsilon)$  et appartient à I pour  $\epsilon \in U$ , alors  $\mu(\epsilon) = \lambda(\epsilon)$ . En particulier  $\Gamma(\epsilon) = 0$ . Réciproquement,  $si \Gamma(\epsilon) = 0$  pour  $\epsilon$  suffisamment petit alors  $\lambda(\epsilon)$  est une valeur propre de  $H(\epsilon)$ 

$$\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \rangle = e^{-i\lambda(\epsilon)t} \langle \varphi_0, E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \rangle$$

#### **Etape 3 :** Réutilisation du théorème de concentration spectrale :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \left| e^{-i\lambda(\epsilon)t} \left\langle \varphi_0, \varphi_0 \right\rangle - e^{-i\lambda(\epsilon)t} \left\langle \varphi_0, E_{\epsilon}(\{\lambda(\epsilon)\}) \varphi_0 \right\rangle \right| = 0$$

#### Conclusion de la preuve :

Pour les deux cas on a montré la règle d'or de Fermi:

$$\left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \right|^2 = e^{2\Gamma(\epsilon)t} + o_{\epsilon}(1)$$

#### Conclusion de la preuve :

Pour les deux cas on a montré la règle d'or de Fermi:

$$\left|\left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle\right|^2 = e^{2\Gamma(\epsilon)t} + o_{\epsilon}(1)$$

Calcul de  $\Gamma(\epsilon)$  ?

#### Conclusion de la preuve :

Pour les deux cas on a montré la règle d'or de Fermi:

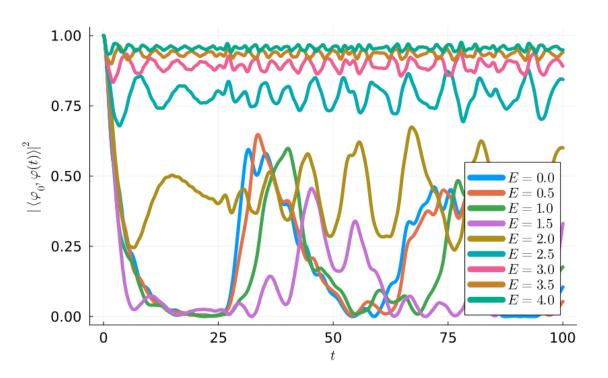
$$\left| \left\langle \varphi_0, e^{-iH(\epsilon)t} \varphi_0 \right\rangle \right|^2 = e^{2\Gamma(\epsilon)t} + o_{\epsilon}(1)$$

Calcul de  $\Gamma(\epsilon)$  ? Exemple de la chaîne 1D connecté à un site :

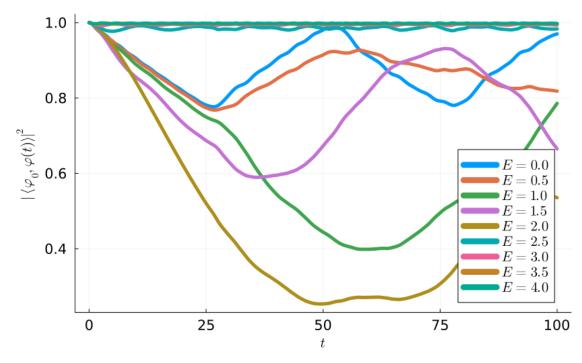
Résoudre : 
$$z = \text{Re}\left(E - \epsilon^2 e_{R_0}^* (A - z)^{-1} e_{R_0}\right) = E - \epsilon^2 e_{R_0}^* (A - z)^{-1} e_{R_0} \longrightarrow \lambda(\epsilon)$$

Puis prendre la partie imaginaire :  $\Gamma(\epsilon) := \operatorname{Im}\left(E - \epsilon^2 e_{R_0}^* (A - \lambda(\epsilon))^{-1} e_{R_0}\right) = 0$ !

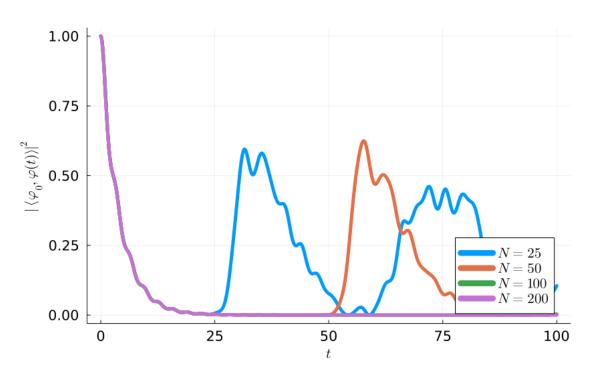
Règle d'or de Fermi selon la valeur de E pour la chaine 1D pour  $\epsilon = 0.5$ 



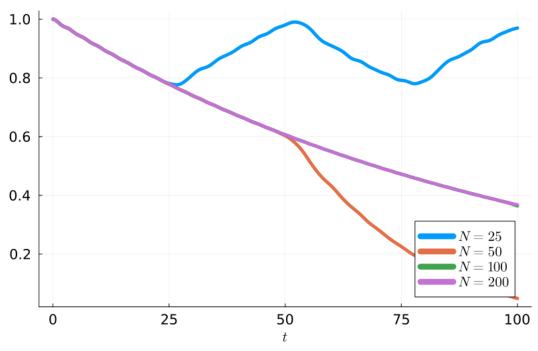
Règle d'or de Fermi selon la valeur de E pour la chaine 1D pour  $\epsilon = 0.1$ 



Règle d'or de Fermi selon la valeur de N pour la chaine 1D pour  $\epsilon = 0.5$ 



Règle d'or de Fermi selon la valeur de N pour la chaine 1D pour  $\epsilon = 0.1$ 



Comment ça se fait?

#### Comment ça se fait?

Le prolongement de la résolvante en des points du spectre possède une partie imaginaire!

#### Théorème de Sokhotski-Plemelj:

**Théorème 4** (Sokhotski-Plemlj). Soit f une fonction continue complexe sur l'intervalle [a,b] avec a < 0 < b. Alors, on a la limite suivante :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \int_a^b \frac{f(x)}{x - i\epsilon} \, \mathrm{d}x = i\pi f(0) + \mathcal{P} \int_a^b \frac{f(x)}{x} \, \mathrm{d}x \tag{62}$$

où le symbole  $\mathcal{P}$  est la valeur principale de Cauchy.

#### Comment ça se fait?

Le prolongement de la résolvante en des points du spectre possède une partie imaginaire!

#### Théorème de Sokhotski-Plemelj:

**Théorème 4** (Sokhotski-Plemlj). Soit f une fonction continue complexe sur l'intervalle [a,b] avec a < 0 < b. Alors, on a la limite suivante :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \int_a^b \frac{f(x)}{x - i\epsilon} \, \mathrm{d}x = i\pi f(0) + \mathcal{P} \int_a^b \frac{f(x)}{x} \, \mathrm{d}x \tag{62}$$

où le symbole  $\mathcal{P}$  est la valeur principale de Cauchy.

#### Comment ça se fait?

Le prolongement de la résolvante en des points du spectre possède une partie imaginaire!

#### Théorème de Sokhotski-Plemelj:

**Théorème 4** (Sokhotski-Plemlj). Soit f une fonction continue complexe sur l'intervalle [a,b] avec a < 0 < b. Alors, on a la limite suivante :

$$\lim_{\epsilon \to 0^+} \int_a^b \frac{f(x)}{x - i\epsilon} \, \mathrm{d}x = i\pi f(0) + \mathcal{P} \int_a^b \frac{f(x)}{x} \, \mathrm{d}x \tag{62}$$

où le symbole  $\mathcal{P}$  est la valeur principale de Cauchy.

#### Calculons!

$$E - \epsilon^2 e_{R_0}^* (A - z - i0^+)^{-1} e_{R_0} = E - \epsilon^2 \int_{-2}^2 \frac{e_{R_0}^* e_{R_0}}{\lambda - z - i0^+} dE_A(\lambda)$$

$$A = \int_{\sigma(A)} \lambda \, dE_A(\lambda) \qquad f(A) = \int_{\sigma(A)} f(\lambda) \, dE_A(\lambda)$$

#### Calculons!

$$E - \epsilon^2 e_{R_0}^* (A - z - i0^+)^{-1} e_{R_0} = E - \epsilon^2 \int_{-2}^2 \frac{e_{R_0}^* e_{R_0}}{\lambda - z - i0^+} \, \mathrm{d}E_A(\lambda)$$

$$= E - \epsilon^2 \int_{-2}^2 \frac{p_A(\lambda)}{\lambda - z - i0^+} \, \mathrm{d}\lambda$$
Théorème de Radon-Nikodym

$$dE_A(\lambda) = p_A(\lambda) d\lambda$$

#### Calculons!

$$\begin{split} E - \epsilon^2 e_{R_0}^* (A - z - i0^+)^{-1} e_{R_0} &= E - \epsilon^2 \int_{-2}^2 \frac{e_{R_0}^* e_{R_0}}{\lambda - z - i0^+} \, \mathrm{d}E_A(\lambda) \\ &= E - \epsilon^2 \int_{-2}^2 \frac{p_A(\lambda)}{\lambda - z - i0^+} \, \mathrm{d}\lambda \\ &= E - \epsilon^2 \int_{-2+z}^{2+z} \frac{p_A(\lambda + z)}{\lambda - i0^+} \, \mathrm{d}\lambda \\ &= \left(E - \epsilon^2 \mathcal{P} \int_{-2}^2 \frac{p_A(\lambda)}{\lambda - z} \, \mathrm{d}\lambda\right) + i\pi \epsilon^2 p_A(z). \end{split}$$
 Théorème de Sokhotski-Plemelj

**Etape 1 : Résoudre** 

$$z = E - \epsilon^2 \mathcal{P} \int_{-2}^2 \frac{p_A(\lambda)}{\lambda - z} \, \mathrm{d}\lambda$$

**Etape 1 : Résoudre :** 

$$z = E - \epsilon^2 \mathcal{P} \int_{-2}^2 \frac{p_A(\lambda)}{\lambda - z} \, d\lambda \qquad \lambda(\epsilon) = E + o(\epsilon)$$

#### **Etape 1 : Résoudre :**

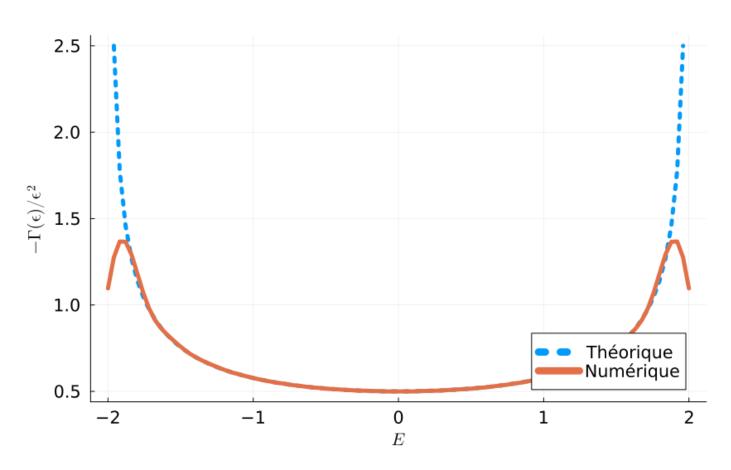
$$z = E - \epsilon^2 \mathcal{P} \int_{-2}^2 \frac{p_A(\lambda)}{\lambda - z} \, d\lambda \qquad \lambda(\epsilon) = E + o(\epsilon)$$

Etape 2 : Calculer 
$$\Gamma(\epsilon)$$
 :  $\Gamma(\epsilon) = -\epsilon^2 \pi p_A(E) + o(\epsilon^2)$ 

$$\Gamma(\epsilon) = -\epsilon^2 \frac{1}{2\sqrt{1 - \frac{E^2}{4}}} + o(\epsilon^2)$$

### Comparaison théorie-numérique

 $-\Gamma(\epsilon)/\epsilon^2$  selon la valeur de la valeur propre initial E



#### Conclusion

- Etude l'approche par les résonances
  - Matrice de Livsic, théorème de concentration spectrale
  - Preuve de la règle d'or de Fermi
  - Vu un exemple d'application : le système formé d'une chaine connecté à un site avec un exemple de calcul du coefficient de décroissance.
  - Ecrire un code pour montrer numériquement la règle d'or de Fermi et calculer le coefficient de décroissance pour le cas de la chaine.
- Projet bien apprécié
- Intéressant de découvrir le monde de la physique-mathématique

### Bibliographie

- [How75] James S HOWLAND. « The Livsic matrix in perturbation theory ». In: Journal of Mathematical Analysis and Applications 50.2 (1975), p. 415-437. ISSN: 0022-247X. DOI: https://doi.org/10.1016/0022-247X(75)90032-3. URL: https://www.sciencedirect.com/science/article/pii/0022247X75900323
- [Lev23] Antoine LEVITT. Mathematical methods in quantum mechanics. 2023. URL: https://www.imo.universite-paris-saclay.fr/~antoine.levitt/MMQM/.
- [Non23] Stéphane NONNENMACHER. Lecture Notes for the course Introduction to Spectral Theory. 2023. URL: https://www.imo.universite-paris-saclay.fr/~stephane.nonnenmacher/enseign/Enseignement.html.
- [Ort90] Andreas Orth. « Quantum mechanical resonance and limiting absorption : the many body problem ». In : Communications in Mathematical Physics 126.3 (1990), p. 559-573.