# Matrices aléatoires et zéros de polynômes: Notes de cours

Enseignant: Prof. Alain VALETTE

Scribe: Laurent HAYEZ

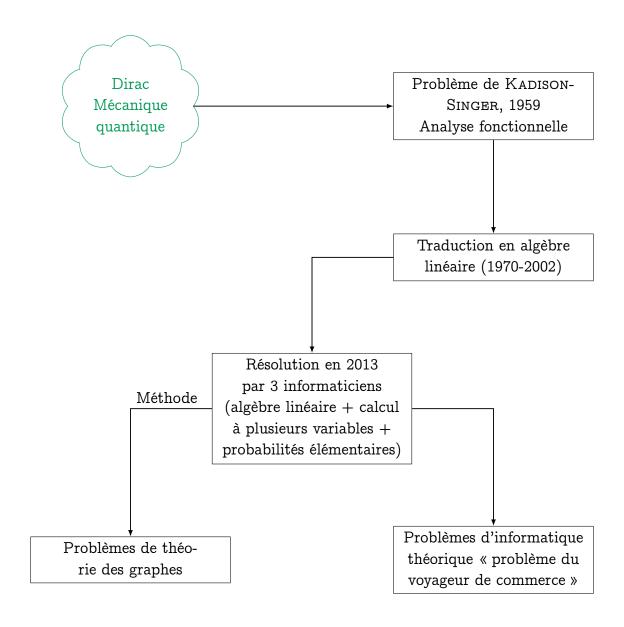
Année 2018-2019, semestre de printemps Dernière modification: 23 février 2019

# Table des matières

0	Résumé	3
1	De la mécanique quantique à l'analyse fonctionnelle	4
	1.1 Mécanique quantique	4
	1.2 C*-algèbres	5

# Chapitre 0

### Résumé



# Chapitre 1

# De la mécanique quantique à l'analyse fonctionnelle

#### 1.1 Mécanique quantique

Paul Adrien Maurice DIRAC (1902 - 1984) physicien anglais d'origine valaisanne, a écrit en 1930 les « Principles of quantum mechanics » (plusieurs fois ré-édités).

Principes:

• Les états d'un système physique sont représentés par les vecteurs-unités d'un espace de Hilbert  $\mathcal{H}$ .

Exemples 1.1. — Une particule libre à une dimension :  $\mathcal{H}=L^2(\mathbb{R})$ . — Une particule libre à deux dimensions :  $\mathcal{H}=L^2(\mathbb{R}^2)$ .

• Les grandeurs physiques (« observables ») sont des opérateurs auto-adjoints ( $T = T^*$ ) sur  $\mathcal{H}$ .

Exemples 1.2. — Sur  $L^2(\mathbb{R})$ , l'opérateur de position P est la multiplication par x sur  $L^2(\mathbb{R})$ .

— L'opérateur de moment (ou impulsion)  $Q = \frac{1}{i} \frac{d}{dx}$ .

• Ce qu'on peut observer (en laboratoire) est la probabilité que la valeur d'une observable sur un état donné, soit comprise entre deux valeurs a et b.

Exemples 1.3. — Soit  $\psi\in L^2(\mathbb{R}), \, \|\psi\|=1,$  c'est-à-dire  $\int_{-\infty}^\infty |\psi(x)|^2 dx = 1.$ 

La probabilité que la position d'une particule dans l'état  $\psi$ , soit entre

a et b est

$$\int_a^b |\psi(x)|^2 dx.$$

En effet, le fait que  $\|\psi\|=1$  nous dit que  $\psi$  est une densité de probabilité.

\*

Ces trois principes sont parfois appelés les « axiomes de la mécanique quantique ». Dans le chapitre 18 de son livre, « Probability amplitudes », Dirac donne une recette pour obtenir ces probabilités.

Définition 1.4. Deux observables S et T sont dit compatibles si ST = TS.

Exemples 1.5. 1. Les observables P et Q précédemment définis ne sont pas compatibles. En effet,

$$PQ - QP = \frac{-1}{i}Id,$$

qui est la relation d'indétermination de Heisenberg.

2. Pour une particule libre à deux dimensions, posons  $P_x$  l'opérateur de multiplication par la première variable x sur  $L^2(\mathbb{R})$   $(P_x f(x,y) = x f(x,y))$  et  $P_y$  l'opérateur de multiplication par la deuxième variable y. Ces deux opérateurs sont compatibles,

$$P_x P_y = P_y P_x$$
.

\*

La recette de Dirac est la suivante :

- 1. considérer un ensemble maximal d'observables deux à deux compatibles,
- 2. spécifier les probabilités associées sur les observables dans un état quantique donné,
- 3. étendre ces probabilités à toutes les observables, même non compatibles.

### 1.2 C\*-algèbres

Si  $\mathcal{H}$  est un espace de Hilbert, on note  $\mathcal{B}(\mathcal{H})$  l'espace des opérateurs linéaires bornés (donc continus) de  $\mathcal{H}$  vers  $\mathcal{H}$ , avec la norme opérateur

$$\|\mathsf{T}\| = \sup_{\|\mathsf{x}\| \leqslant 1} \|\mathsf{T}\mathsf{x}\|.$$

L'espace  $\mathcal{B}(\mathcal{H})$  est une algèbre de Banach

$$||ST|| \leq ||S|| ||T||$$
.

Si  $T \in \mathcal{B}(\mathcal{H})$ ,  $T^* \in \mathcal{B}(\mathcal{H})$  est défini par

$$\langle T\xi, \eta \rangle = \langle \xi, T^*\eta \rangle \quad \forall \xi, \eta \in \mathcal{H}.$$

Définition 1.6. • Une sous-algèbre est un sous espace vectoriel qui est stable pour la multiplication.

• Une \*-sous-algèbre A a la propriété  $T \in A \Rightarrow T^* \in A$  et est fermée pour la norme opérateur.

Définition 1.7. Une C\*-algèbre est une \*-sous-algèbre fermée de  $\mathcal{B}(\mathcal{H})$ .

Exemples 1.8. 1.  $\mathcal{B}(\mathcal{H})$ ,  $\mathbb{C}\mathbb{1} = \{\lambda\mathbb{1}, \lambda \in \mathbb{C}\}$ ,  $\{0\}$ ,  $\mathcal{K}(\mathcal{H})$  l'ensemble des opérateurs compacts.

2. Soit X un espace topologique compact, et C(X) l'ensemble des fonctions continues de X dans  $\mathbb C$  muni de la norme

$$\|f\|_{\infty} = \max_{x \in X} |f(x)|$$

et de l'involution

$$f^*(x) = \overline{f(x)}$$
.

On prend sur X une mesure de probabilité  $\mu$  telle que  $\mu(U)>0$  pour tout ouvert non vide de X. L'exemple a garder en tête est [0,1] avec la mesure de Lebesgue. Ainsi  $\mathcal{H}=L^2(X,\mu)$  est un espace de Hilbert. Si on multiplie une fonction de  $L^2$  par une fonction continue, elle reste dans  $L^2$ , ainsi

$$\pi \colon C(X) \to \mathcal{B}(\mathcal{H}), \ f \mapsto \text{multiplication par } f \ \text{sur } \mathcal{H}.$$

Exercice 1.1. Avec  $\|\pi(f)\| = \|f\|_{\infty}$ , C(X) est une  $C^*$ -algèbre.  $\spadesuit$ 

\*

Théorème 1.9 (GELFAND, 1940). Soit A une C\*-algèbre commutative à unité  $(1 \in A)$ . Il existe un espace compact X, unique à homéomorphisme près, tel que  $A \simeq C(X)$ .

**Définition 1.10.** Un opérateur  $T \in \mathcal{B}(\mathcal{H})$  est positif  $(T \geqslant 0)$  si les conditions équivalentes suivantes sont satisfaites :

- 1. pour tout  $\xi \in \mathcal{H}$ ,  $\langle T\xi, \xi \rangle \geqslant 0$ ,
- 2. il existe  $S \in \mathcal{B}(\mathcal{H})$  tel que  $T = S^*S$ ,
- 3.  $T = T^*$  et  $Sp(T) \subset [0, +\infty[$  (Rappel : le spectre de T  $Sp(T) = \{\lambda \in \mathbb{C} : T \lambda \mathbb{1} \text{ n'est pas inversible}\}$ , Sp(T) est un compact non vide de  $\mathbb{C}$  et  $Sp(T) \subseteq B(0, \|T\|)$ .

Définition 1.11. Si A est une  $C^*$ -algèbre à unité, un état sur A est une forme linéaire  $\varphi:A\to\mathbb{C}$  telle que

- 1.  $\varphi(1) = 1$ ,
- $2. \ \phi(T^*T) \geqslant 0 \ pour \ tout \ T \in A.$

On note S(A) l'ensemble des états sur A.

**Exemple 1.12.** Soit  $\xi \in \mathcal{H}$  tel que  $\|\xi\| = 1$ , alors pour  $T \in \mathcal{B}(\mathcal{H})$ 

$$\varphi(T) = \langle T\xi, \xi \rangle$$

est un état vectoriel et

$$\phi(1) = \|\xi\|^2 = 1, \ \phi(T^*T) = \langle T^*T\xi, \, \xi \rangle = \langle T\xi, \, T\xi \rangle = \|T\xi\|^2 \geqslant 0$$

 $\star$ 

et ainsi  $S(A) \neq \emptyset$ .

Proposition 1.13. S(A) est une partie convexe de la boule-unité du dual  $A^*$  (ici  $A^*$  est l'ensemble des formes linéaires continues sur A).

Preuve. 1. Soient  $\varphi_1, \varphi_2 \in S(A)$ , soit  $t \in [0, 1]$ . On doit montrer que

$$t\phi_1+(1-t)\phi_2\in S(A).$$

On a

$$(t\phi_1 + (1-t)\phi_2)(1) = 1, \quad (t\phi_1 + (1-t)\phi_2)(T^*T) \ge 0.$$

2. Si  $\phi \in S(A)$ , on doit montrer que  $\|\phi\| \leqslant 1$ , c'est-à-dire

$$|\phi(t)| \leqslant 1 \text{ si } ||T|| \leqslant 1.$$

Si  $||T|| \le 1$ , alors  $1 - T^*T \ge 0$  car

$$\langle (1 - T^*T)\xi, \xi \rangle = ||\xi||^2 - ||T\xi||^2 \geqslant 0$$

puisque  $||T|| \le 1$ . On peut encore écrire

$$1 - T^*T = S^*S$$

pour  $S \in A$ . Ainsi

$$1-\phi(T^*T)=\phi(\mathbb{1}-T^*T)=\phi(S^*S)\geqslant 0 \implies \phi(T^*T)\leqslant 1.$$

L'application  $A\times A\to \mathbb{C},\ (x,y)\mapsto \phi(y^*x)$  vérifie l'inégalité de Cauchy-Schwartz

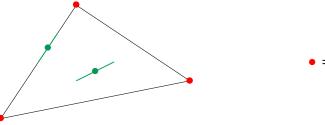
$$|\phi(y^*x)|^2\leqslant \phi(y^*y)\phi(x^*x)\,\forall x,y\in A.$$

Pour x = T, y = 1,

$$|\phi(T)|^2\leqslant \phi(\mathbb{1})\phi(T^*T)\leqslant 1.$$

Remarque 1.14. Comme  $1 = \phi(1) \le ||\phi||$ , on a que S(A) est contenu dans la sphère unité de  $A^*$ .

Définition 1.15. Soit K un convexe dans un espace vectoriel réel ou complexe. Un point K est extrême dans K si x n'est pas intérieur à un segment contenu dans K, c'est-à-dire si  $x = tx_1 + (1-t)x_2$  avec 0 < t < 1,  $x_1, x_2 \in K$ , alors  $x = x_1 = x_2$ .



• = points extrêmes

Un point extrême de S(A) est appelé un état pur.

- Exemples 1.16. 1. On montre que tout état vectoriel de  $\mathcal{B}(\mathcal{H})$  est pur. On verra qu'il y a des états purs non vectoriels.
  - 2. Soit A = C(X), alors S(A) s'identifie avec Prob(X) l'espace des mesures de probabilités sur X (un des théorèmes de représentation de RIESZ).

Les états purs s'identifient aux points extrêmes de Prob(X), c'est-à-dire aux mesures de Dirac  $\delta_x$ , définie par (pour  $A\subset X$ )

$$\delta_x(A) = \begin{cases} 1 & \text{si } x \in A, \\ 0 & \text{sinon.} \end{cases}$$

# Chapitre 2

# Index

```
C*-algèbre, 6
*-sous-algèbre, 6
état, 7
état pur, 8
état vectoriel, 7
algèbre de Banach, 5
axiomes de la mécanique quantique, 5
espace des opérateurs linéaires bornés,
observables compatibles, 5
opérateur de moment, 4
opérateur de position, 4
opérateur positif, 7
point extrême, 8
relation d'indétermination de Heisenberg,
       5
sous-algèbre, 6
```