

コヒーレント状態による 単位作用素の分解の強収束性

Quantum Foundations 2024 3/11

なみきりょう

$$|\phi\rangle \stackrel{?}{=} \frac{1}{\pi} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} |\alpha\rangle \langle \alpha| \phi \rangle d^2\alpha$$

c.f. $|\phi\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle \langle n| \phi \rangle$

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C}$$

$$I \stackrel{s}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle \langle n|$$

コヒーレント状態

最小不確定状態、レーザー光

- ・消滅演算子の固有状態

$$\cdot |\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C} \cdot$$

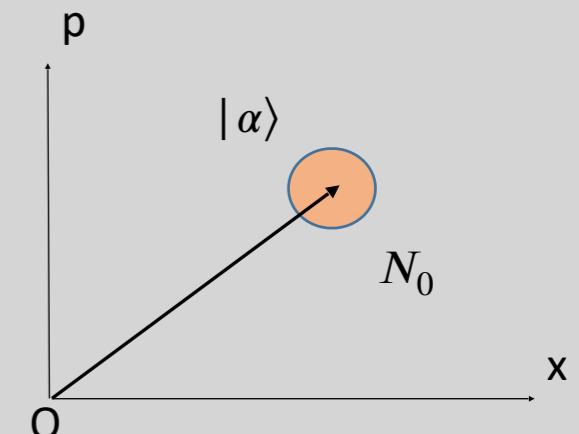
$$a|\alpha\rangle = \alpha|\alpha\rangle$$

$$[a, a^\dagger] = 1$$

- ・積分表示の単位の分解

$$I \stackrel{s}{=} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle \langle \alpha| d^2\alpha$$

c.f. 完全性条件 $I \stackrel{s}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle \langle n|$
ランダムユニタリ



積分表示の単位作用素の分解

$$I \stackrel{s}{=} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha$$

c.f. 完全性条件
ランダムユニタリ

$$I \stackrel{s}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n|$$

たいてい弱収束、弱い意味で、との注意書きがある、なぜか？

弱い意味：
行列要素が等しい

$$\langle \psi | \phi \rangle = \frac{1}{\pi} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \langle \psi | \alpha \rangle \langle \alpha | \phi \rangle d^2\alpha$$

- 利点：ベクトル値あるいは作用素値の積分を考えずに済む
- 欠点：通常の分解（展開）が使えない

$$|\phi\rangle \stackrel{?}{=} \frac{1}{\pi} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} |\alpha\rangle\langle\alpha| \phi \rangle d^2\alpha$$

c.f. $|\phi\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n| \phi \rangle$

形式的な計算

Klauder, Ann. Phys. 11, 123 (1960)
Mandel and Wolf,
Optical coherence and Quantum optics (1995)

$$I = \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha$$

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C}$$

積分と無限和を交換していいとする

$$\begin{aligned} \int |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha &= \left[\int e^{-|\alpha|^2} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\alpha^n \bar{\alpha}^m}{\sqrt{n!m!}} |n\rangle\langle m| d^2\alpha \right] \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \left[\int \left(e^{-|\alpha|^2} \frac{\alpha^n \bar{\alpha}^m}{\sqrt{n!m!}} \right) d^2\alpha \right] |n\rangle\langle m| = \pi \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n| \end{aligned}$$

曲座標で計算

$$\int_0^\infty \frac{r^{n+m} e^{-r^2}}{n!} r dr \int_0^{2\pi} e^{i(n-m)\phi} d\phi = \pi \delta_{n,m}$$

||

形式的な計算

Klauder, Ann. Phys. 11, 123 (1960)
Mandel and Wolf,
Optical coherence and Quantum optics (1995)

$$I = \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha$$

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C}$$

積分と無限和を交換していいとする

$$\begin{aligned} \int |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha &= \int e^{-|\alpha|^2} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\alpha^n \bar{\alpha}^m}{\sqrt{n!m!}} |n\rangle\langle m| d^2\alpha \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \int \left(e^{-|\alpha|^2} \frac{\alpha^n \bar{\alpha}^m}{\sqrt{n!m!}} \right) d^2\alpha |n\rangle\langle m| = \pi \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n| \end{aligned}$$

交換してもよいという
具体的な条件は何？

曲座標で計算

$$\int_0^\infty \frac{r^{n+m} e^{-r^2}}{n!} r dr \int_0^{2\pi} e^{i(n-m)\phi} d\phi = \pi \delta_{n,m}$$

||

形式的な計算

Klauder, Ann. Phys. 11, 123 (1960)
Mandel and Wolf,
Optical coherence and Quantum optics (1995)

$$I = \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha$$

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C}$$

積分と無限和を交換していいとする

$$\begin{aligned} \int |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha &= \int e^{-|\alpha|^2} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\alpha^n \bar{\alpha}^m}{\sqrt{n!m!}} |n\rangle\langle m| d^2\alpha \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \int \left(e^{-|\alpha|^2} \frac{\alpha^n \bar{\alpha}^m}{\sqrt{n!m!}} \right) d^2\alpha |n\rangle\langle m| \end{aligned}$$

交換してもよいという
具体的な条件は何？

$$\pi \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n|$$

曲座標で計算

通常のノルムでは収束し
ない、強収束に注意！

$$\int_0^{\infty} \frac{r^{n+m} e^{-r^2}}{n!} r dr \int_0^{2\pi} e^{i(n-m)\phi} d\phi = \pi \delta_{n,m}$$

作用素の収束

$$I \stackrel{?}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n|$$

①ノルム収束：通常の収束

$$A = \lim_{n \rightarrow \infty} A_n \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|A - A_n\| = 0$$

$$\|A\| := \sup_{\|\phi\| \leq 1} \|A\phi\|$$

$$\|\phi\| := \sqrt{\langle \phi | \phi \rangle}$$

$$I_k = \sum_{n=0}^k |n\rangle\langle n|$$

$$\|I_m - I_k\| = \left\| \sum_{n=k+1}^m |n\rangle\langle n| \right\| = 1 \Rightarrow \begin{aligned} &\text{コーシー列ではない} \cdots \\ &\text{通常のノルムでは収束しない!} \end{aligned}$$

作用素の収束

$$I \stackrel{?}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n|$$

①ノルム収束：通常の収束

$$A = \lim_{n \rightarrow \infty} A_n \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|A - A_n\| = 0$$

$$\|A\| := \sup_{\|\phi\| \leq 1} \|A\phi\|$$

②強収束：作用させた状態が収束

$$\|\phi\| := \sqrt{\langle\phi|\phi\rangle}$$

$$A = s\text{-} \lim_{n \rightarrow \infty} A_n \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|A\phi - A_n\phi\| = 0, \forall \phi \in \mathcal{H}.$$

$$I_k = \sum_{n=0}^k |n\rangle\langle n| \quad |\varphi\rangle = \sum_n a_n |n\rangle \in \mathcal{H} \Leftrightarrow \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 < \infty$$

$$\|(I_m - I_k)|\varphi\rangle\| = \left\| \sum_{n=k+1}^m |n\rangle\langle n| |\varphi\rangle \right\| = \left\| \sum_{n=k+1}^m a_n |n\rangle \right\| = \sqrt{\sum_{n=k+1}^m |a_n|^2} \rightarrow 0 \quad (k, m \rightarrow \infty)$$

コーシー列となる、状態に作用させれば収束=強収束！

作用素の収束

$$I \stackrel{s}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle\langle n|$$

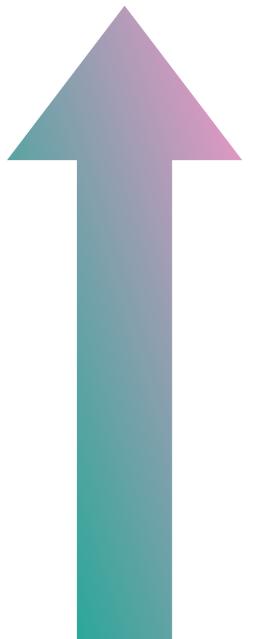
①ノルム収束：通常の収束

$$A = \lim_{n \rightarrow \infty} A_n \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|A - A_n\| = 0$$

$$\|A\| := \sup_{\|\phi\| \leq 1} \|A\phi\|$$

②強収束：作用させた状態が収束

$$A = s\text{-} \lim_{n \rightarrow \infty} A_n \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|A\phi - A_n\phi\| = 0, \forall \phi \in \mathcal{H}.$$



③弱収束：行列要素が収束

$$A = w\text{-} \lim_{n \rightarrow \infty} A_n \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \langle \psi | A - A_n | \phi \rangle = 0, \forall \phi, \psi \in \mathcal{H}.$$

① ⇒ ② ⇒ ③

通常

強

弱

Schwartz $\langle \psi | A - A_n | \phi \rangle \leq \|\psi\| \| (A - A_n) \phi \|$

$$I \stackrel{?}{=} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha$$

弱収束でいいのでしょうか？

主要結果：強収束します

定理

arXiv:2402.0831

$$\|(I - A_n)|\varphi\rangle\| \rightarrow 0 \quad (n \rightarrow \infty)$$

$$A_n|\varphi\rangle := \pi^{-1} \int_{|\alpha| \leq n} |\alpha\rangle\langle\alpha|\varphi\rangle d^2\alpha,$$

$$|\varphi\rangle \in \mathcal{H}$$

有限閉領域の積分はベクトル値
のリーマン積分として存在確定

$$I = s\text{-} \lim_{r \rightarrow \infty} \int_{|\alpha| \leq r} \frac{|\alpha\rangle\langle\alpha|}{\pi} d^2\alpha$$

積分と和の交換

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle,$$

$$\begin{aligned} \int_{D(R)} |\alpha\rangle\langle\alpha| \varphi \rangle d^2\alpha &= \int_{D(R)} e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle\langle\alpha| \varphi \rangle d^2\alpha \\ &= \left[\sum_{n=0}^{\infty} \left(\int_{D(R)} e^{-|\alpha|^2/2} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} \langle\alpha| \varphi \rangle d^2\alpha \right) |n\rangle \right] \end{aligned}$$

ベクトル値
の積分

$$\int \begin{pmatrix} f \\ g \\ h \\ \vdots \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \int f \\ \int g \\ \int h \\ \vdots \end{pmatrix}$$

積分値を
要素とした
ベクトル？

定理 $D(r) := \{ \alpha \in \mathbb{C} \mid |\alpha| \leq r \}$

$$(i) \quad \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 |\alpha|^{2n} < \infty, \quad \alpha \in D(r),$$

$$(ii) \quad \int_{D(r)} \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 |\alpha|^{2n} d^2\alpha < \infty.$$

$$\Rightarrow \int_{D(r)} \left(\sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle \right) d^2\alpha = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\int_{D(r)} a_n \alpha^n d^2\alpha \right) |n\rangle.$$

積分と和の交換

定理 $D(r) := \{ \alpha \in \mathbb{C} \mid |\alpha| \leq r \}$

Theorem 18, arXiv:2402.0831

$$(i) \quad \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 |\alpha|^{2n} < \infty, \quad \alpha \in D(r),$$

$$(ii) \quad \int_{D(r)} \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 |\alpha|^{2n} d^2\alpha < \infty.$$

$$\Rightarrow \int_{D(r)} \left(\sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle \right) d^2\alpha = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\int_{D(r)} a_n \alpha^n d^2\alpha \right) |n\rangle.$$



有限領域、冪級数 \rightarrow 一様収束

積分と和は交換してよい

$$\int_D \sum_{k=0}^{\infty} |a_k|^2 |\alpha|^{2k} d^2\alpha = \sum_{k=0}^{\infty} \int_D |a_k|^2 |\alpha|^{2k} d^2\alpha < \infty$$

$$\downarrow$$

連続関数の一様収束極限は連続
有限領域の連続関数の積分
(ベクトル値) リーマン積分が存在

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle \in \mathcal{H}$$

$$\phi := \int_D \sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle d^2\alpha \in \mathcal{H}$$

$$\phi^{(N-1)} := \int_D \sum_{n=0}^N a_n \alpha^n |n\rangle d^2\alpha \in \mathcal{H}$$

$$\|\phi - \psi\| \leq \|\phi - \phi^{(N)}\| + \|\phi^{(N)} - \psi^{(N)}\| + \|\psi^{(N)} - \psi\| \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty).$$

有限和なら
積分と可換

積分と和の交換

定理 $D(r) := \{ \alpha \in \mathbb{C} \mid |\alpha| \leq r \}$

Theorem 18, arXiv:2402.0831

$$(i) \quad \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 |\alpha|^{2n} < \infty, \quad \alpha \in D(r),$$

$$(ii) \quad \int_{D(r)} \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2 |\alpha|^{2n} d^2\alpha < \infty.$$

$$\Rightarrow \int_{D(r)} \left(\sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle \right) d^2\alpha = \sum_{n=0}^{\infty} \left(\int_{D(r)} a_n \alpha^n d^2\alpha \right) |n\rangle.$$



有限領域、冪級数 \rightarrow 一様収束
積分と和は交換してよい

$$|b_n| = \left| \int_D a_n \alpha^n d^2\alpha \right| \leq \int_D |a_n \alpha^n| d^2\alpha \\ \leq |D|^{1/2} \sqrt{\int_D |a_n \alpha^n|^2 d^2\alpha}.$$

$$\int_D \sum_{k=0}^{\infty} |a_k|^2 |\alpha|^{2k} d^2\alpha = \sum_{k=0}^{\infty} \int_D |a_k|^2 |\alpha|^{2k} d^2\alpha < \infty$$



$$\sum_n |b_n|^2 \leq |D| \sum_n \int_D |a_n \alpha^n|^2 d^2\alpha < \infty$$

$$\downarrow$$

$\sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle \in \mathcal{H}$

連続関数の一様収束極限は連続
有限領域の連続関数の積分
(ベクトル値) リーマン積分が存在

$$\phi := \int_D \sum_{n=0}^{\infty} a_n \alpha^n |n\rangle d^2\alpha \in \mathcal{H}$$

$$\psi := \sum_{n=0}^{\infty} b_n |n\rangle \in \mathcal{H}$$

$$\psi^{(N-1)} := \sum_{n=0}^N b_n |n\rangle \in \mathcal{H}$$

有限和なら
積分と可換

$$\|\phi - \psi\| \leq \|\phi - \phi^{(N)}\| + \|\phi^{(N)} - \psi^{(N)}\| + \|\psi^{(N)} - \psi\| \\ \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty).$$

$$\phi^{(N-1)} := \int_D \sum_{n=0}^N a_n \alpha^n |n\rangle d^2\alpha \in \mathcal{H}$$

積分と和の交換

$$I = \int_{\alpha \in \mathbb{C}} \frac{1}{\pi} |\alpha\rangle\langle\alpha| d^2\alpha$$

$$\begin{aligned} \int_{D(R)} |\alpha\rangle\langle\alpha| \varphi \rangle d^2\alpha &= \int_{D(R)} e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle\langle\alpha| \varphi \rangle d^2\alpha \\ &= \left[\sum_{n=0}^{\infty} \left(\int_{D(R)} e^{-|\alpha|^2/2} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} \langle\alpha| \varphi \rangle d^2\alpha \right) |n\rangle \right] \end{aligned}$$

- Riemann 積分：一様収束を証明すればよい。
- Lebesgue 積分：優収束定理などを使用できる。
- Bochner 積分：Banach空間に値をとる積分
優収束定理を使用できる
 - ノルムが可積分なら存在確定

ベクトル値 $L_2[\mathbb{C}, \ell_2]$

作用素値 $L_2[\mathbb{C}, \mathcal{B}(\mathcal{H})]$

$$\int \| |\alpha\rangle\langle\alpha| \varphi \rangle \|^2 d^2\alpha < \infty \quad \mathcal{H} \text{ 値可積分}$$

$$\int \| |\alpha\rangle\langle\alpha| \|^2 d^2\alpha = \infty \quad \text{作用素値可積分でない}$$

数列空間で作業していたのに、関数空間の知識が必要になるのは残念

スモールエル2で作業していたのに、ラージエル2

Klauder の講義ノートによる別証明

Suggested Problems 1.5 (2006年)

<http://www.phys.ufl.edu/~klauder/norway/>

定理 $0 \leq A_n \leq I$ かつ $A_n \leq A_{n+1}$ かつ $\lim_{n \rightarrow \infty} \langle \phi | I - A_n | \psi \rangle = 0$

$$\Rightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|(I - A_n)\psi\rangle\| = 0$$

$$\langle \phi | A_n | \varphi \rangle := \pi^{-1} \int_{|\alpha| \leq n} \langle \phi | \alpha \rangle \langle \alpha | \varphi \rangle d^2\alpha,$$

として、弱収束を証明する。

上記の定理の条件を満たすことを示せば、強収束が証明できる

- 単調性があれば弱収束から強収束へ持つていける
- 射影でない族でもよい

まとめ

R. Namiki arXiv:2402.0831

- ・作用素の収束、3種類
- ・完全性条件は強収束
- ・初等的な証明
- ・Bochner積分は便利
- ・Klauderによる別証明



$$|\phi\rangle \stackrel{\text{S}}{=} \frac{1}{\pi} \int_{\alpha \in \mathbb{C}} |\alpha\rangle \langle \alpha | \phi \rangle d^2\alpha$$

$$\text{c.f. } |\phi\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle \langle n | \phi \rangle$$

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C}$$

$$I \stackrel{s}{=} \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle \langle n|$$