

MATEMATIČKI TEMELJI KVANTNE MEHANIKE

Nino Kovačić

Mentor: dr. sc. Tajron Jurić

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

$$[X, P] = iI$$

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

$$[X, P] = iI$$

$$P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

$$[X, P] = iI \qquad P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle \neq 0$$

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

$$[X, P] = iI \qquad P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle \neq 0$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = \langle \psi_p, XP\psi_p \rangle - \langle \psi_p, PX\psi_p \rangle$$

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

$$[X, P] = iI \qquad P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle \neq 0$$

$$\begin{aligned} \langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle &= \langle \psi_p, XP\psi_p \rangle - \langle \psi_p, PX\psi_p \rangle \\ &= \langle \psi_p, XP\psi_p \rangle - \langle P\psi_p, X\psi_p \rangle \\ &= p \langle \psi_p, X\psi_p \rangle - p \langle \psi_p, X\psi_p \rangle = 0 \end{aligned}$$

Prvi paradoks – kanonska komutacijska relacija

$$[X, P] = iI \qquad P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle \neq 0$$

$$\begin{aligned} \langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle &= \langle \psi_p, XP\psi_p \rangle - \langle \psi_p, PX\psi_p \rangle \\ &= \langle \psi_p, XP\psi_p \rangle - \langle P\psi_p, X\psi_p \rangle \\ &= p \langle \psi_p, X\psi_p \rangle - p \langle \psi_p, X\psi_p \rangle = 0 \end{aligned}$$

Gdje smo pogriješili ili hoće li kanonska komutacijska relacija biti “u opasnosti”?

Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx$$

Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx = \underbrace{-i (\phi^* \psi) \Big|_{\partial\Omega}}_{\text{površinski član}} + \langle P\phi, \psi \rangle$$

Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx = \underbrace{-i(\phi^*\psi)}_{\text{površinski član}} \Big|_{\partial\Omega} + \langle P\phi, \psi \rangle$$

Što ako je $\Omega = \mathbb{R}$?

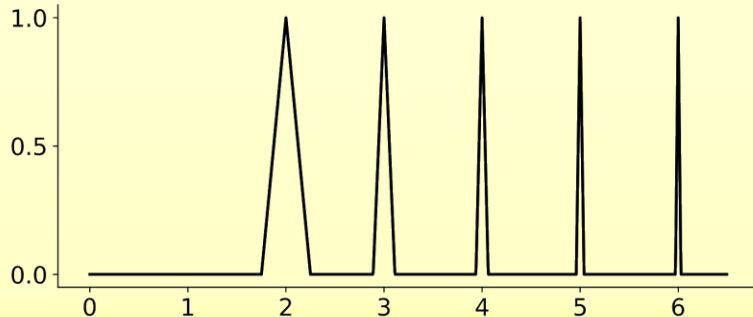
Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx = \underbrace{-i(\phi^*\psi)}_{\text{površinski član}} \Big|_{\partial\Omega} + \langle P\phi, \psi \rangle$$

Što ako je $\Omega = \mathbb{R}$?

Povr. član ne iščezava uvijek, protuprimjer:



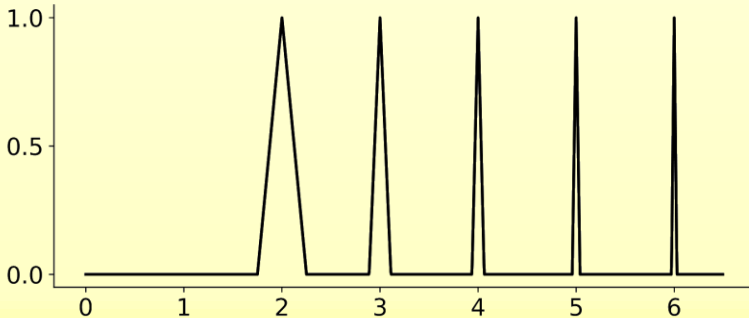
Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx = \underbrace{-i(\phi^*\psi)}_{\text{površinski član}} \Big|_{\partial\Omega} + \langle P\phi, \psi \rangle$$

Što ako je $\Omega = \mathbb{R}$?

Povr. član ne iščezava uvijek, protuprimjer:



Što ako je čestica “u kutiji”?

$$\Omega = [a, b], \quad \psi(a) = \psi(b) = 0$$

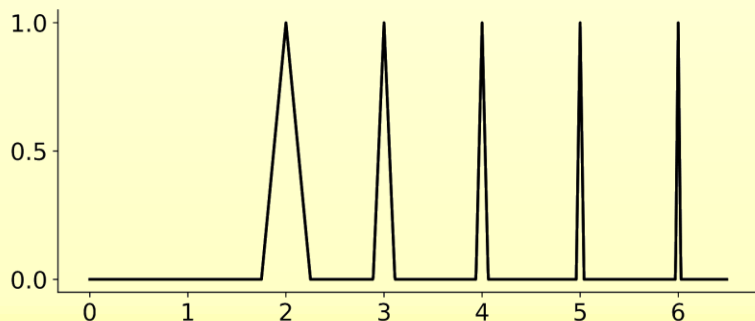
Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx = \underbrace{-i(\phi^*\psi)}_{\text{površinski član}} \Big|_{\partial\Omega} + \langle P\phi, \psi \rangle$$

Što ako je $\Omega = \mathbb{R}$?

Povr. član ne iščezava uvijek, protuprimjer:



Što ako je čestica “u kutiji”?

$$\Omega = [a, b], \quad \psi(a) = \psi(b) = 0$$

Uz ovakav r.u. imamo hermitičnost, no imamo i problem - nerješivost eigenjedn:

$$P\psi_p = p\psi_p$$

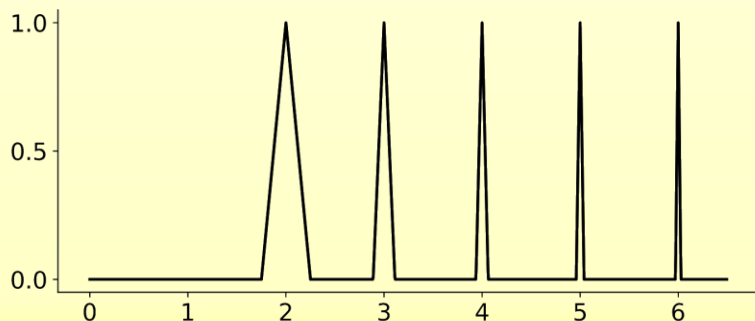
Drugi paradoks – operator impulsa

Provjerimo sada hermitičnost koju koristimo u prethodnom primjeru za $\Omega \subseteq \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = \int_{\Omega} \phi^* (-i\psi') dx = \underbrace{-i(\phi^*\psi)}_{\text{površinski član}} \Big|_{\partial\Omega} + \langle P\phi, \psi \rangle$$

Što ako je $\Omega = \mathbb{R}$?

Povr. član ne iščezava uvijek, protuprimjer:



Što ako je čestica “u kutiji”?

$$\Omega = [a, b], \quad \psi(a) = \psi(b) = 0$$

Uz ovakav r.u. imamo hermitičnost, no imamo i problem - nerješivost eigenjedn:

$$P\psi_p = p\psi_p$$

Kako možemo imati opservablu koja ne posjeduje svojstvene vektore i vrijednosti?

Domena operatora

Domena operatora

Svi seprabilni beskonačno-dimenzionalni Hilbertovi prostori izomorfni su prostoru L^2 .

Domena operatora

Svi seprabilni beskonačno-dimenzionalni Hilbertovi prostori izomorfni su prostoru L^2 .

Operator je linearno preslikavanje $A: \mathcal{D}(A) \subseteq \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$

Domena operatora

Svi seprabilni beskonačno-dimenzionalni Hilbertovi prostori izomorfni su prostoru L^2 .

Operator je linearno preslikavanje $A: \mathcal{D}(A) \subseteq \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$

Osnovni primjer su maksimalne domene koje se prirodno javljaju kao:

$$\mathcal{D}_{max}(A) = \{ \psi \in \mathcal{H} \mid A\psi \in \mathcal{H} \}$$

Povratak na paradokse

Povratak na paradokse

Što je domena?

$$[X, P] = iI$$

Povratak na paradokse

Što je domena?

$$[X, P] = iI$$

Postoji li rješenje?

$$P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

Povratak na paradokse

Što je domena?

$$[X, P] = iI$$

Postoji li rješenje?

$$P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle$$

Ako postoji leži li ono u domeni?

Povratak na paradokse

Što je domena?

$$[X, P] = iI$$

Postoji li rješenje?

$$P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle$$

Ako postoji leži li ono u domeni?

U drugom paradoksu za $\Omega = \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = -i \left(\phi^* \psi \right) \Big|_{-\infty}^{+\infty} + \langle P\phi, \psi \rangle = \langle P\phi, \psi \rangle$$

Iščezava površinski član za impuls definiran na svojoj max domeni: $\mathcal{D}_{max}(P) = \left\{ \psi \in L^2(\mathbb{R}) \mid \int_{\mathbb{R}} |\psi'(x)|^2 dx < \infty \right\}$

Povratak na paradokse

Što je domena?

$$[X, P] = iI$$

Postoji li rješenje?

$$P\psi_p = p\psi_p, \quad p \in \mathbb{R}$$

$$\langle \psi_p, [X, P] \psi_p \rangle = i \langle \psi_p, \psi_p \rangle$$

Ako postoji leži li ono u domeni?

U drugom paradoksu za $\Omega = \mathbb{R}$:

$$\langle \phi, P\psi \rangle = -i \left(\phi^* \psi \right) \Big|_{-\infty}^{+\infty} + \langle P\phi, \psi \rangle = \langle P\phi, \psi \rangle$$

Iščezava površinski član za impuls definiran na svojoj max domeni: $\mathcal{D}_{max}(P) = \left\{ \psi \in L^2(\mathbb{R}) \mid \int_{\mathbb{R}} |\psi'(x)|^2 dx < \infty \right\}$

Ipak, još moramo razriješiti pitanje o svojstvenim vektorima i vrijednostima...

Operatori i matrice

Postoje li operatori na L^2 koji se ponašaju “kao matrice”?

Operatori i matrice

Postoje li operatori na L^2 koji se ponašaju “kao matrice”?

Odgovor je potvrđan – to su ograničeni operatori:

$$\forall \psi \in \mathcal{D}(A), \exists c \in \mathbb{R}^+ \text{ t.d. } \|A\psi\| \leq c \|\psi\|$$

Operatori i matrice

Postoje li operatori na L^2 koji se ponašaju “kao matrice”?

Odgovor je potvrđan – to su ograničeni operatori:

$$\forall \psi \in \mathcal{D}(A), \exists c \in \mathbb{R}^+ \text{ t.d. } \|A\psi\| \leq c \|\psi\|$$

BLT teorem: domena ograničenih operatora se može proširiti na cijeli Hilbertov pr.

Operatori i matrice

Postoje li operatori na L^2 koji se ponašaju “kao matrice”?

Odgovor je potvrđan – to su ograničeni operatori:

$$\forall \psi \in \mathcal{D}(A), \exists c \in \mathbb{R}^+ \text{ t.d. } \|A\psi\| \leq c \|\psi\|$$

BLT teorem: domena ograničenih operatora se može proširiti na cijeli Hilbertov pr.

Svi operatori u konačno-dimenzionalnom H Pr. su ograničeni

Operatori i matrice

Postoje li operatori na L^2 koji se ponašaju “kao matrice”?

Odgovor je potvrđan – to su ograničeni operatori:

$$\forall \psi \in \mathcal{D}(A), \exists c \in \mathbb{R}^+ \text{ t.d. } \|A\psi\| \leq c \|\psi\|$$

BLT teorem: domena ograničenih operatora se može proširiti na cijeli Hilbertov pr.

Svi operatori u konačno-dimenzionalnom H Pr. su ograničeni

Ako vrijedi: $[X, P] = iI$ tada je barem jedan od njih neogr.

Operatori i matrice

Postoje li operatori na L^2 koji se ponašaju “kao matrice”?

Odgovor je potvrđan – to su ograničeni operatori:

$$\forall \psi \in \mathcal{D}(A), \exists c \in \mathbb{R}^+ \text{ t.d. } \|A\psi\| \leq c \|\psi\|$$

BLT teorem: domena ograničenih operatora se može proširiti na cijeli Hilbertov pr.

Svi operatori u konačno-dimenzionalnom H Pr. su ograničeni
Ako vrijedi: $[X, P] = iI$ tada je barem jedan od njih neogr. } \Rightarrow QM **moramo** raditi na beskonačno-dim Hilbertovom prostoru!

Hermitičnost i opservable

Hermitičnost i opservable

Prvo nam treba generalizacija hermitskog adjunkta:

$$\mathcal{D}(A^\dagger) = \{\psi \in \mathcal{H} \mid \exists \phi \in \mathcal{H} \ \forall \alpha \in \mathcal{D}(A): \langle \psi, A\alpha \rangle = \langle \phi, \alpha \rangle\} \quad A^\dagger \psi = \phi$$

Hermitičnost i opservable

Prvo nam treba generalizacija hermitskog adjunkta:

$$\mathcal{D}(A^\dagger) = \{\psi \in \mathcal{H} \mid \exists \phi \in \mathcal{H} \ \forall \alpha \in \mathcal{D}(A): \langle \psi, A\alpha \rangle = \langle \phi, \alpha \rangle\} \quad A^\dagger \psi = \phi$$

Hermitičnost nije nikako jednostavna:

Hermitičnost i opservable

Prvo nam treba generalizacija hermitskog adjunkta:

$$\mathcal{D}(A^\dagger) = \{\psi \in \mathcal{H} \mid \exists \phi \in \mathcal{H} \quad \forall \alpha \in \mathcal{D}(A): \langle \psi, A\alpha \rangle = \langle \phi, \alpha \rangle\} \quad A^\dagger \psi = \phi$$

Hermitičnost nije nikako jednostavna:

$$\begin{aligned} &\text{hermitski} \\ &\forall \psi, \phi \in \mathcal{D}(A): \\ &\langle \psi, A\phi \rangle = \langle A\psi, \phi \rangle \end{aligned}$$

Hermitičnost i opservable

Prvo nam treba generalizacija hermitskog adjunkta:

$$\mathcal{D}(A^\dagger) = \{\psi \in \mathcal{H} \mid \exists \phi \in \mathcal{H} \quad \forall \alpha \in \mathcal{D}(A): \langle \psi, A\alpha \rangle = \langle \phi, \alpha \rangle\} \quad A^\dagger \psi = \phi$$

Hermitičnost nije nikako jednostavna:

simetrični
 $\mathcal{D}(A)$ gusta u \mathcal{H}

hermitski
 $\forall \psi, \phi \in \mathcal{D}(A):$
 $\langle \psi, A\phi \rangle = \langle A\psi, \phi \rangle$

Hermitičnost i opservable

Prvo nam treba generalizacija hermitskog adjunkta:

$$\mathcal{D}(A^\dagger) = \{\psi \in \mathcal{H} \mid \exists \phi \in \mathcal{H} \quad \forall \alpha \in \mathcal{D}(A): \langle \psi, A\alpha \rangle = \langle \phi, \alpha \rangle\} \quad A^\dagger \psi = \phi$$

Hermitičnost nije nikako jednostavna:

samo-adjungirani

$$A^\dagger \equiv A$$

simetrični

$\mathcal{D}(A)$ gusta u \mathcal{H}

hermitski

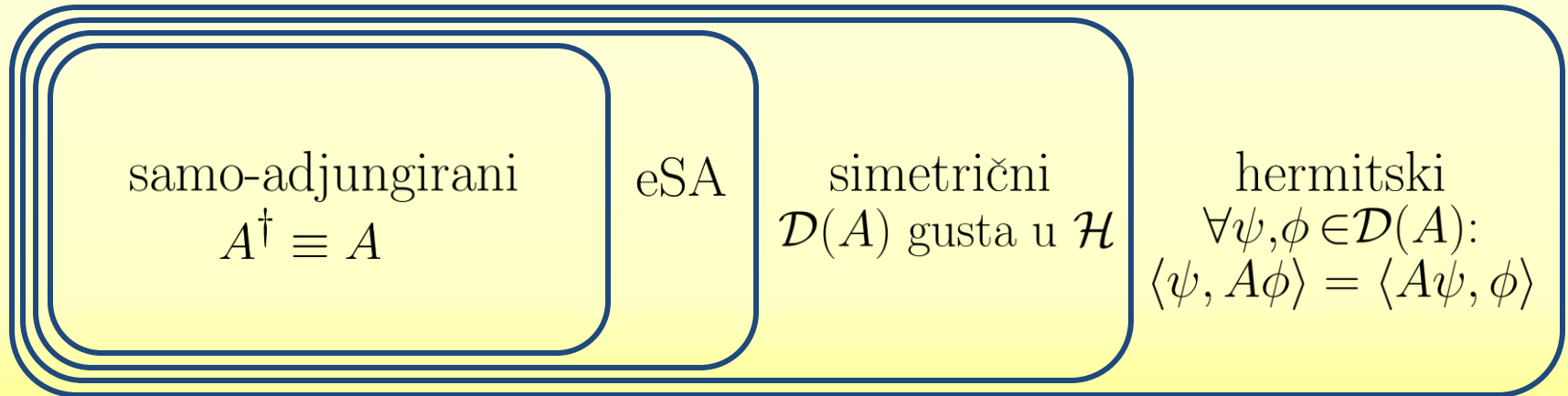
$$\forall \psi, \phi \in \mathcal{D}(A): \\ \langle \psi, A\phi \rangle = \langle A\psi, \phi \rangle$$

Hermitičnost i opservable

Prvo nam treba generalizacija hermitskog adjunkta:

$$\mathcal{D}(A^\dagger) = \{\psi \in \mathcal{H} \mid \exists \phi \in \mathcal{H} \ \forall \alpha \in \mathcal{D}(A): \langle \psi, A\alpha \rangle = \langle \phi, \alpha \rangle\} \quad A^\dagger \psi = \phi$$

Hermitičnost nije nikako jednostavna:



Spektar operatora

Spektar operatora

Spektar je skup svih $\lambda \in \mathbb{C}$ t.d. ne postoji ograničeni inverz operatora $A - \lambda I$

Spektar operatora

Spektar je skup svih $\lambda \in \mathbb{C}$ t.d. ne postoji ograničeni inverz operatora $A - \lambda I$

Što ako nema inverza jer taj operator nije injektivan?

Spektar operatora

Spektar je skup svih $\lambda \in \mathbb{C}$ t.d. ne postoji ograničeni inverz operatora $A - \lambda I$

Što ako nema inverza jer taj operator nije injektivan?

$$\text{Ker}(A - \lambda I) \neq \emptyset$$

Spektar operatora

Spektar je skup svih $\lambda \in \mathbb{C}$ t.d. ne postoji ograničeni inverz operatora $A - \lambda I$

Što ako nema inverza jer taj operator nije injektivan?

$\text{Ker}(A - \lambda I) \neq \emptyset \Rightarrow \exists \psi_\lambda \in \mathcal{D}(A)$ t.d. $(A - \lambda I)\psi_\lambda = 0$ tj. $\underbrace{A\psi_\lambda = \lambda\psi_\lambda}_{\text{Eigenproblem!}}$

Spektar operatora

Spektar je skup svih $\lambda \in \mathbb{C}$ t.d. ne postoji ograničeni inverz operatora $A - \lambda I$

Što ako nema inverza jer taj operator nije injektivan?

$\text{Ker}(A - \lambda I) \neq \emptyset \Rightarrow \exists \psi_\lambda \in \mathcal{D}(A)$ t.d. $(A - \lambda I)\psi_\lambda = 0$ tj. $\underbrace{A\psi_\lambda = \lambda\psi_\lambda}_{\text{Eigenproblem!}}$

Ovaj dio spektra nazivamo točkasti spektar,

a ako nam fali samo surijektivnost? – To nas vodi na kontinuirani spektar.

Spektar operatora

Spektar je skup svih $\lambda \in \mathbb{C}$ t.d. ne postoji ograničeni inverz operatora $A - \lambda I$

Što ako nema inverza jer taj operator nije injektivan?

$\text{Ker}(A - \lambda I) \neq \emptyset \Rightarrow \exists \psi_\lambda \in \mathcal{D}(A)$ t.d. $(A - \lambda I)\psi_\lambda = 0$ tj. $\underbrace{A\psi_\lambda = \lambda\psi_\lambda}_{\text{Eigenproblem!}}$

Ovaj dio spektra nazivamo točkasti spektar,

a ako nam fali samo surijektivnost? – To nas vodi na kontinuirani spektar.

Kokretni računi su teški, ali tu nas spašava NS Tm: svi SA operatori su unitarno ekivalentni s multiplikativnima.

Primjer - operator položaja na \mathcal{D}_{max} : $(X - \lambda I)^{-1} = \frac{1}{x - \lambda} \Rightarrow \sigma(X) = \sigma_c(X) = \mathbb{R}$

Distribucije

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Kaljene distribucije \mathcal{S}' su svi neprekidni linearni funkcionali $g: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Kaljene distribucije \mathcal{S}' su svi neprekidni linearni funkcionali $g: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$

Primjer konstrukcije Gelfandovog tripleta:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}'$$

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Kaljene distribucije \mathcal{S}' su svi neprekidni linearni funkcionali $g: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$

Primjer konstrukcije Gelfandovog tripleta:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}'$$

The diagram shows the inclusion $\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}'$. Below the first inclusion, a curved arrow labeled i points from \mathcal{S} to L^2 . Below the second inclusion, a curved arrow labeled i^* points from L^2 to \mathcal{S}' .

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Kaljene distribucije \mathcal{S}' su svi neprekidni linearni funkcionali $g: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$

Primjer konstrukcije Gelfandovog tripleta:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}' \quad (i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi \, dx$$

$i: \mathcal{S} \rightarrow L^2$ $i^*: L^2 \rightarrow \mathcal{S}'$

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Kaljene distribucije \mathcal{S}' su svi neprekidni linearni funkcionali $g: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$

Primjer konstrukcije Gelfandovog tripleta:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}' \quad (i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi \, dx$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_i \quad \underbrace{\hspace{10em}}_{i^*}$

$\begin{matrix} \in L^2 & \in \mathcal{S}' \\ \uparrow & \uparrow \\ \mathcal{S} & \mathcal{S} \end{matrix}$

Dualno proširenje operatora:

$$\underbrace{(A'g)}_{\in \mathcal{S}'}(\underbrace{\phi}_{\in \mathcal{S}}) = g(A\phi)$$

Distribucije

Schwartzov prostor “rapidno trnućih funkcija”:

$$\mathcal{S}(\Omega) = \left\{ \psi \in C^\infty(\Omega) \mid \forall n, m \in \mathbb{N} \quad \|\psi\|_{n,m} < \infty \right\} \quad \|\psi\|_{n,m} = \sup_{x \in \Omega} \left| x^n \frac{d^m \psi(x)}{dx^m} \right|$$

Kaljene distribucije \mathcal{S}' su svi neprekidni linearni funkcionali $g: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$

Primjer konstrukcije Gelfandovog tripleta:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}' \quad (i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi \, dx$$

$\underbrace{\mathcal{S} \subseteq L^2}_{i} \quad \underbrace{L^2 \subseteq \mathcal{S}'}_{i^*}$

Dualno proširenje operatora:

$$(A'g)(\phi) = g(A\phi)$$

$\underbrace{\mathcal{S}'}_{\mathcal{S}'} \quad \underbrace{\mathcal{S}}_{\mathcal{S}}$

Generalizirani eigenproblem:

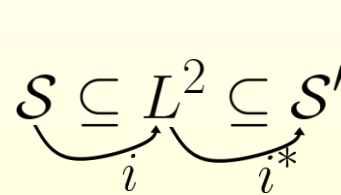
$$(A'g_a)(\phi) = a g_a(\phi)$$

Opremljeni Hilbertov prostor i Diracova notacija

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}' \quad (i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi \, dx$$

The diagram shows the relationship between the spaces \mathcal{S} , L^2 , and \mathcal{S}' . The inclusion $\mathcal{S} \subseteq L^2$ is indicated by a curved arrow labeled i . The inclusion $L^2 \subseteq \mathcal{S}'$ is indicated by a curved arrow labeled i^* . The equation $(i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi \, dx$ shows the action of the adjoint map i^* on an element $\psi \in \mathcal{S}$ and an element $\phi \in \mathcal{S}'$.

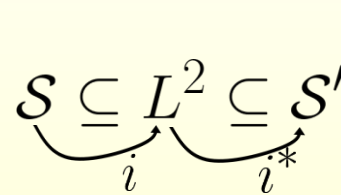
Opremljeni Hilbertov prostor i Diracova notacija

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}' \quad (i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi \, dx$$


Uvedimo li i prostor neprekidnih antilinearnih funkcionala \mathcal{S}^\times tada imamo još jedan triplet:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}^\times$$

Opremljeni Hilbertov prostor i Diracova notacija

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}' \quad (i^*(\psi))(\phi) = \int \psi^* \phi dx$$


Uvedimo li i prostor neprekidnih antilinearnih funkcionala \mathcal{S}^\times tada imamo još jedan triplet:

$$\mathcal{S} \subseteq L^2 \subseteq \mathcal{S}^\times$$

Tada će, strogo govoreći, Diracovi braovi biti elementi \mathcal{S}' , a ketovi \mathcal{S}^\times

Zaključak

- ❖ Domena operatora je nezaobilazna u QM
- ❖ Hermitičnost je zapravo jako suptilna
- ❖ Oprezno s Diracovom notacijom

HVALA NA PAŽNJI