

## 2. Kwantowa estymacja Bayesowska

$S_\theta$ , ale przyjmujemy rzedel a priori  $p(\theta)$

Serhoj pomiar  $\{\Pi_x\}$ : estymator  $\tilde{\theta}(x)$ , minimalizujący  
Średni koszt:

$$\bar{C} = \int d\theta p(\theta) \int dx \text{Tr}(S_\theta \Pi_x) C(\theta, \tilde{\theta}(x))$$

np.  $C(\theta, \tilde{\theta}(x)) = (\theta - \tilde{\theta}(x))^2$  wtedy  $\bar{C} = \Delta^2_{\tilde{\theta}}$

W klasycznej estymacji koszty  $p(x|\theta)$  być ustalone  
opt. estymator zawsze być może zapisać

$$\left\{ \begin{array}{l} \bar{C} = \int dx \left( \int d\theta p(\theta|x) C(\theta, \tilde{\theta}) \right) p(x) \\ \text{tzn. wtedy } \frac{d}{d\tilde{\theta}} \int d\theta p(\theta|x) C(\theta, \tilde{\theta}) = 0 \Rightarrow \tilde{\theta}(x) = \dots \\ \text{np. dla } C(\theta, \tilde{\theta}) = (\theta - \tilde{\theta})^2 \Rightarrow \tilde{\theta}(x) = \int \theta p(\theta|x) \end{array} \right.$$

Jaka rzedel opt. pomiarów?

Nie mamy pewności, że możemy ograniczyć się  
do pomiarów rzutowych. Czyli  $\{\Pi_x\}$  ogólny  
POVM, w ogólności mieszankowe wiele operatorów...

Ogólny estymator + pomiar = ogólny pomiar

Skoro  $\tilde{\theta}(x)$  - estymator to możemy  
numerować rzedel op. pomiarowe przez estymowane  
wartości parametrów:

$$\{\Pi_x\} \rightarrow \{\Pi_{\theta'}\} \quad \Pi_{\theta'} = \int dx \Pi_x \delta(\theta' - \tilde{\theta}(x))$$

i otrzymuje:

$$\bar{C} = \int d\theta p(\theta) \int d\theta' \text{Tr}(S_\theta \Pi_{\theta'}) C(\theta, \theta')$$

Dalej zamiast  $\theta'$  będziemy pisać  $\tilde{\theta}$  żeby  
przyppominąć że ten imdles ma być rzedel estymator

$$\bar{C} = \int d\theta d\tilde{\theta} p(\theta) \text{Tr}(S_\theta \Pi_{\tilde{\theta}}) C(\theta, \tilde{\theta})$$

$$\min_{\{\tilde{\pi}_\theta\}} \bar{C}, \quad \tilde{\pi}_\theta \geq 0, \quad \int d\theta \tilde{\pi}_\theta = 1$$

Bayesowski problem estymacji kwantowej

W ogólnosci problem b. trudny do rozwiązania  
ale jeśli mamy pewne symetrie....

## 2.1 Problem z symetrią

Niech  $G$  jest grupa, np.  $U(1), SU(2), \dots$

Tym co będziemy estymować będą elementy grupy  $g \in G$   
np. poza dla grupy  $U(1)$ , obrót o  $\phi$  o  $SU(2), \dots$

Nech  $U_g$  oznaczają pewną reprezentację unitarną  
grupy  $G$ :  $U_{g_1} U_{g_2} = U_{g_1 g_2}$

Warunki:

a)  $\rho_g = U_g \rho_e U_g^\dagger$  ~ rodzima stanów  
generowana przez  
↑  
ustrojen stan  
repr. grupy

np.  $|\psi_\phi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + e^{i\phi}|1\rangle) = \underbrace{e^{i\phi \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}}}_{U_\phi} \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle)}_{|\psi_0\rangle}$   
repr. grupy  
 $U(1)$

b)  $\forall_{g_1, g_2} C(g_1, g_2) = C(hg_1, hg_2)$   
p. liczb      lew. niezmienniczość względem działania grupy

np.  $C(\psi_1, \psi_2) = C(\psi_1 - \psi_2) = C((\psi_1 + \psi_1) - (\psi_2 + \psi_1))$   
niezmienniczość względem działania  $U(1)$

c) metryka definiowana niezmienniczość względem działania grupy

$$\forall_{g, h} d_g p(g) = d(hg) p(hg)$$

np.  $p(\psi) = \frac{1}{2\pi}$ :  $d\psi \frac{1}{2\pi} = \underbrace{d(\psi + 2\pi)}_{d\psi} \frac{1}{2\pi}$   
translacja nie zmienia wartości.

•  $\int_{\mathcal{A}} d\psi \rho(\psi)$  może mieć

$p(\xi, \eta)$  żeby  
była miarą mierzalną  
na płaszczyźnie = bzdura

$p(\xi, \eta) > 0$   
czyli ujemna miara:

$$\frac{1}{4\pi} d\theta d\varphi \sin \theta = d\mu_{SU(2)}$$

Ogólnie  $d\mu p(g) = d\mu_g$  - miara Haar'a

Odnosić miarę  $d\mu$  będącą miarą na  
myśli miarę Haar'a ujemną  $\int_G d\mu = 1$

Czyli w tej sytuacji  $p(g) = 1$ .

Sredni kwadrat dla problemów z symetrią:

$$\bar{C} = \int d\mu d\tilde{\mu} \text{Tr}(U_g U_{\tilde{g}}^\dagger \tilde{T}_{\tilde{g}}) C(g, \tilde{g})$$

$\uparrow \uparrow$   
 miary Haar'a  
 grupy  $G$

## 2.2. Pomiar kowariantny

Definicja

$\{\tilde{T}_{\tilde{g}}\}$  mają być kowariantnym względem  
grupy  $G \Leftrightarrow \forall_{\tilde{g}, h} U_h \tilde{T}_{\tilde{g}} U_h^\dagger = \tilde{T}_{h\tilde{g}}$

Wniosek:

Jeśli  $\{\tilde{T}_{\tilde{g}}\}$  jest kowariantny to

$$\tilde{T}_{\tilde{g}} = U_{\tilde{g}} \tilde{T}_e U_{\tilde{g}}^\dagger$$

Innymi słowy, pomiar kowariantny w pełni  
określony przez postawienie jednego operatora  $\tilde{T}_e$

Twierdzenie

Jeśli problem optymalnej BAgm-ki ma symetrię

względem grupy  $G$

( $d\mu$  - miara Haar'a,  $C(hg, hg') = C(g, g')$ ,  $S_g = U_g S_e U_g^\dagger$ )

$(dg - \text{miernik Haar}, C(hg, hg') = C(g, g'), S_g = U_g S_e U_g^T)$

Optymalny pomiar maier znowe zmierz  
 pierwiakami pomiarów kowariancyjnych w grupie  $G$

Dowód

Niech  $\Pi_{\tilde{g}}^{\text{opt}}$  będzie optymalnym pomiarowym  
 minimalizującym  $C$ :

$$C_{\min} = \int dg d\tilde{g} \text{Tr}(\Pi_{\tilde{g}}^{\text{opt}} S_g) C(g, \tilde{g})$$

Zdefiniujmy

$$\Pi_{\tilde{g}}^{\text{cov}} = \int dg' U_{g'}^{\dagger} \Pi_{g'\tilde{g}}^{\text{opt}} U_{g'}$$

Po pierwsze  $\Pi_{\tilde{g}}^{\text{cov}}$  jest kowariancyjny:

$$U_h \Pi_{\tilde{g}}^{\text{cov}} U_h^{\dagger} = \int dg' U_{hg'} U_{g'\tilde{g}}^{\text{opt}} U_{g'h^{-1}}$$

$$\stackrel{g' \rightarrow g'h}{=} \int dg' U_{g'} U_{g'h\tilde{g}}^{\text{opt}} U_{g'} = \Pi_{h\tilde{g}}^{\text{cov}}$$

Po drugie dzięki temu sam koszt  $C$   $\Pi_{\tilde{g}}^{\text{opt}}$ :

$$\begin{aligned}
 C_{\text{cov}} &= \int dg d\tilde{g} \text{Tr}(\Pi_{\tilde{g}}^{\text{cov}} S_g) C(g, \tilde{g}) = \\
 &= \int dg d\tilde{g} \text{Tr}\left(\int dg' U_{g'}^{\dagger} \Pi_{g'\tilde{g}}^{\text{opt}} U_{g'} U_g S_e U_g^T\right) C(g, \tilde{g})
 \end{aligned}$$

$$= \int dg d\tilde{g} dg' \text{Tr}(U_{g'}^{\dagger} \Pi_{g'\tilde{g}}^{\text{opt}} U_{g'} S_e) C(g, \tilde{g})$$

$$\begin{cases}
 g \rightarrow g'^{-1} g \\
 \tilde{g} \rightarrow g'^{-1} \tilde{g}
 \end{cases}$$

$$= \int dg d\tilde{g} dg' \text{Tr}(U_g^{\dagger} \Pi_{\tilde{g}}^{\text{opt}} U_g S_e) F(g'^{-1} g, g'^{-1} \tilde{g}) =$$

$$= \int dg d\tilde{g} dg' \text{Tr}(\Pi_{\tilde{g}}^{\text{opt}} S_g) F(g, \tilde{g}) = F_{\text{opt}}$$

$$= \int dg d\tilde{g} dg' \text{Tr}(\Pi_{\tilde{g}}^{\text{opt}} S_g) F(g, \tilde{g}) = F_{\text{opt}}$$



Problem mamy, wiec uproscim

$$\bar{C} = \int dg d\tilde{g} \text{Tr}(\Pi_{\tilde{g}} S_g) C(g, \tilde{g}) =$$

$$= \int dg d\tilde{g} \text{Tr}(U_{\tilde{g}} \Pi_e U_{\tilde{g}}^\dagger U_g S_e U_g^\dagger) C(g, \tilde{g})$$

$$= \int dg d\tilde{g} (\text{Tr}(U_{\tilde{g}}^\dagger \Pi_e U_{\tilde{g}} S_e) C(g, \tilde{g}))$$

$$\left\{ \begin{array}{l} g \rightarrow \tilde{g} \end{array} \right.$$

$$= \int dg d\tilde{g} \text{Tr}(U_g^\dagger \Pi_e U_g S_e) F(g, e)$$

$$C = \int dg \text{Tr}(\Pi_e S_g) F(g, e)$$

Koncowo postac problemu

$$\bar{C} = \int dg \text{Tr}(\Pi_e S_g) C(g, e)$$

$$\min_{\Pi_e \geq 0} \bar{C}, \quad \int dg U_g \Pi_e U_g^\dagger = \mathbb{1}$$

minimizacja juz tyzka  
po jednym - operatorem!

2.3. Optymalna estymacja fazy qubitu  
na nielokalnym sfcy Blocha majac  $N$  kopii

$$S_\psi^{(N)} = |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N}$$

$$|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + e^{i\varphi} |1\rangle) =$$

$$= \underbrace{0}_{\varphi} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |1\rangle)$$

$$S_\varphi^{(N)} = U_\varphi^{\otimes N} S_0^{(N)} U_\varphi^{\otimes N \dagger} \quad S_0^{(N)} = \left[ \frac{1}{2} (|0\rangle + |1\rangle) \langle 0| + \langle 1| \right]^{\otimes N}$$

$$C(\varphi, \tilde{\varphi}) = 4 \sin^2 \left( \frac{\varphi - \tilde{\varphi}}{2} \right) \quad p(\varphi) = \frac{1}{2\pi}$$

$$\bar{C}^{(N)} = \int_0^{2\pi} \frac{d\varphi}{2\pi} \text{Tr}(\Pi_0^{(N)} S_\varphi^{(N)}) 4 \sin^2 \frac{\varphi}{2} =$$

$$\bar{C}^{(N)} = \frac{2}{\pi} \text{Tr} \left( \Pi_0^{(N)} \int d\varphi S_\varphi^{(N)} \sin^2 \frac{\varphi}{2} \right)$$

$$\bullet N=1 \quad \bar{C}^{(1)} = \frac{2}{\pi} \text{Tr} \left( \Pi_0^{(1)} \int_0^{2\pi} d\varphi \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 1 & e^{-i\varphi} \\ e^{i\varphi} & 0 \end{bmatrix} \right) =$$

$$= \frac{1}{\pi} \text{Tr} \left( \Pi_0^{(1)} \cdot \begin{bmatrix} \pi & -\frac{\pi}{2} \\ -\frac{\pi}{2} & \pi \end{bmatrix} \right) = \text{Tr} \left( \Pi_0^{(1)} \begin{bmatrix} 1 & -\frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} & 1 \end{bmatrix} \right)$$

Stąd  $\min_{\Pi_c^{(1)}} \text{Tr} \left( \Pi_c^{(1)} \begin{bmatrix} 1 & -\frac{1}{2} \\ -\frac{1}{2} & 1 \end{bmatrix} \right)$  ? wtedy

$$\int U_\varphi \Pi_c^{(1)} U_\varphi^\dagger = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad \Pi_c^{(1)} \geq 0$$

$$\Pi_c^{(1)} = \begin{bmatrix} a & 0 \\ b^* & c \end{bmatrix} \quad U_\varphi \Pi_c^{(1)} U_\varphi^\dagger = \begin{bmatrix} a & b e^{-i\varphi} \\ b^* e^{i\varphi} & c \end{bmatrix}$$

$$\int \frac{d\varphi}{2\pi} \begin{bmatrix} a & b e^{-i\varphi} \\ b^* e^{i\varphi} & c \end{bmatrix} \equiv \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \Rightarrow \begin{matrix} a=1 \\ c=1 \end{matrix}$$

$$\Pi_c^{(1)} = \begin{bmatrix} 1 & b \\ b^* & 1 \end{bmatrix} \quad \text{tedy } \Pi_c^{(1)} \geq 0 \quad |b| \leq 1$$

$$\min_{|b| \leq 1} \left( \text{Tr} \left( \begin{bmatrix} 1 & b \\ b^* & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & -\frac{1}{2} \\ -\frac{1}{2} & 1 \end{bmatrix} \right) \right) =$$

$$= \min_{|b| \leq 1} \text{Tr} (2 - \text{Re} b) = 1 \quad \text{dla } b=1$$

Czyli  $\Pi_c^{(N)} = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix} = 2|+\rangle\langle+|$

Zwrócić uwagę że  $\begin{bmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix} = |+\rangle\langle+| + 2|-\rangle\langle-|$

Czyli  $\Pi_c^{(N)}$  "zost" na najmniejszą wartość, więcma  $\int_0^{2\pi} d\varphi e^{i\varphi} = 2$

Czyli  $\Pi_{\tilde{\varphi}}^{(N)} = 2|\psi_{\tilde{\varphi}}\rangle\langle\psi_{\tilde{\varphi}}|$

Możemy pewnie znaleźć wartości (nie ortogonalnymi!) na wybrane stany równoległe.

$$\bar{c}^{(1)} = 1$$

Uwaga: tedi sam Siedmi koszt detali byśmy dla  
najmniejszej strategii:  $\Pi_0 = |+\rangle\langle+|$   $\Pi_1 = |-\rangle\langle-|$

$$\tilde{\varphi}(0) = 0 \quad \varphi(1) = \pi$$

•  $N > 1$

$$\bar{c}^{(N)} = \frac{1}{2^N} \text{Tr} \left( \Pi_c^{(N)} \int_0^{2\pi} d\varphi e^{i\varphi} \left( \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 1 & e^{-i\varphi} \\ e^{i\varphi} & 1 \end{bmatrix} \right)^{\otimes N} \right)$$

$\left\{ \begin{array}{l} \text{mciwmi} \Pi_0^{(N)} = |+\rangle\langle+|^{\otimes N} \cdot 2^N \quad \left\{ \begin{array}{l} \text{op ma} 2^N \text{ wymiarowa} \\ \text{przestrzeń} \end{array} \right. \\ \bar{c}^{(N)} = \end{array} \right.$

Zauważmy że stan  $|\psi_{\varphi}\rangle^{\otimes N} \in \mathcal{H}_S^{\otimes N} \subset \mathcal{H}^{\otimes N}$   
 $\uparrow$   
 przestrzeń symetryczna (bez zmian)

$$|\psi_{\varphi}\rangle^{\otimes N} = \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^N (|0\rangle + e^{i\varphi}|1\rangle) = \sum_{n=0}^N c_n e^{in\varphi} |n\rangle_S$$

gdzie  $|n\rangle = \sum_{\text{perm}} \underbrace{|0 \dots 0}_{N-n} \underbrace{|1 \dots 1}_n \rangle \cdot \frac{1}{\sqrt{\binom{N}{n}}}$  -  $N+1$  wst (bez zmian)

$$c_n = \frac{1}{\sqrt{2^N}} \sqrt{\binom{N}{n}}$$

W bcz  $|n\rangle =$

W baze  $|m\rangle_S$ :

$$S_\varphi^{(N)} = \frac{1}{2^N} \sum_{m, m'} \sqrt{\binom{N}{m} \binom{N}{m'}} e^{i(m-m')\varphi} |m\rangle_S \langle m'|$$

$$\begin{aligned} A &= \int_0^{2\pi} d\varphi \left( \frac{1}{2} - \frac{1}{4} e^{i\varphi} - \frac{1}{4} e^{-i\varphi} \right) \frac{1}{2^N} \sum_{m, m'} \sqrt{\binom{N}{m} \binom{N}{m'}} e^{i(m-m')\varphi} |m\rangle_S \langle m'| \\ &= \frac{1}{2^N} \cdot \left( \mathbb{1} \sum_n \binom{N}{n} |m\rangle_S \langle m| - \frac{\mathbb{1}}{2} \sum_{m=1}^N \sqrt{\binom{N}{m} \binom{N}{m-1}} (|m\rangle_S \langle m-1| + |m-1\rangle_S \langle m|) \right) \\ &= \frac{\mathbb{1}}{2^N} \cdot \begin{pmatrix} \binom{N}{0} \frac{1}{2} \sqrt{\binom{N}{0} \binom{N}{1}} & -\frac{1}{2} & & \dots & 0 \\ -\frac{1}{2} \sqrt{\binom{N}{1} \binom{N}{0}} & \binom{N}{1} & & & \\ 0 & -\frac{1}{2} \sqrt{\binom{N}{2} \binom{N}{1}} & \ddots & & \\ \vdots & & \ddots & \ddots & \\ 0 & & & & \binom{N}{N} \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Sukcesywnie otrzymujemy  $\overline{\mathbb{1}}_0^{(N)}$ . Wystarczy zauważyć że na  $\mathcal{H}_S^{\otimes N}$  bcz permutacje w u m m daje inwariant.

2 warunek  $\int \frac{d\varphi}{2\pi} U_\varphi \overline{\mathbb{1}}_{0,S}^{(N)} U_\varphi = \mathbb{1}_S$

Uzyska  $\overline{\mathbb{1}}_{0,S}^{(N)} = \begin{pmatrix} 1 & & & \\ & 1 & & \\ & & \ddots & \\ & & & 1 \end{pmatrix}$

Zeby byt dodatni wyraz permutacji  $1 \leq 1$

Ponieważ w A występuje mieszanie permutacji niejedno, to uzyskamy najmniejszą wartość bcz

$$\overline{\mathbb{1}}_{0,S}^{(N)} = \begin{pmatrix} 1 & & & & \\ & 1 & & & \\ & & \ddots & & \\ & & & 1 & \\ & & & & 1 \end{pmatrix} = (|0\rangle_S + \dots + |N\rangle_S) \langle 0| + \dots \langle N|$$

Wtedy:

$$\overline{C}^{(N)} = \frac{2}{\mathbb{1}} \cdot \frac{\mathbb{1}}{2^N} \left( \sum_{m=0}^N \binom{N}{m} - \sum_{m=1}^N \sqrt{\binom{N}{m} \binom{N}{m-1}} \right) =$$

Wtedy.

$$\sum_{m=0}^N \binom{N}{m} = 2^N$$

$$= \left[ 2 - \frac{1}{2^{N-1}} \sum_{m=1}^N \sqrt{\binom{N}{m} \binom{N}{m-1}} \right]$$

W granicy  $N \rightarrow \infty$  :

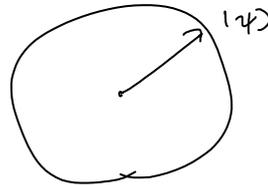
$$\frac{1}{2^{N-1}} \sum_{m=1}^N \frac{N!}{m!(N-m)! \cdot (m-1)!(N-m+1)!} = \sum_{m=1}^N \frac{N!}{m!(N-m)!} \sqrt{\frac{m}{N-m+1}} \rightarrow$$

$$\xrightarrow{N \rightarrow \infty} 2 - \frac{1}{N} \quad \sum_{m=1}^N \binom{N}{m} \rightarrow \frac{1}{N}$$

czyli to co w dziedzinie  $\mathbb{Q} \subset \mathbb{R}$ .

2.4 Optyczna estymacja całkowicie nieznanego ( $\Theta$ ) stanu qubitów

$$|\psi\rangle = c_0 \frac{\Theta}{2} |0\rangle + \sin \frac{\Theta}{2} e^{i\varphi} |1\rangle = e^{-i\frac{\varphi}{2}} \left( c_0 \frac{\Theta}{2} |0\rangle + \sin \frac{\Theta}{2} e^{i\frac{\varphi}{2}} |1\rangle \right)$$



$$U_{\Theta, \varphi} = \underbrace{e^{i\varphi \frac{1}{2} \sigma_z} e^{i\Theta \frac{1}{2} \sigma_y}}_{U_{\Theta, \varphi} = U_{\varphi} G = SU(2)/U(1)}$$

obrot w kierunku wektora nie idealnego

Miarę Heurona  $\frac{1}{4\pi} d\Theta d\varphi \sim \Theta = : d\psi$

Funkcja kosztu:  $C(\psi, \tilde{\psi}) = 4 \cdot (1 - |\langle \psi | \tilde{\psi} \rangle|^2)$

$$\left\{ \begin{aligned} |\langle \psi | \tilde{\psi} \rangle|^2 &\approx \cos^2 \frac{\psi}{2} \quad \text{dla małych kątów} \\ C &= 4 \cdot \sin^2 \frac{\psi}{2} \approx \psi^2 \end{aligned} \right.$$



Pomyślnie, ile mamy  $N$  kopii:  $S_{\psi} = |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N}$

$$\bar{c} = \int d\psi \operatorname{Tr}(\bar{\Pi}_e |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N}) \psi(1 - |\psi\rangle\langle\psi|)^2$$

$$\min_{\bar{\Pi}_e} \bar{c}, \quad \bar{\Pi}_e \geq 0, \quad \int d\psi U_\psi^{\otimes N} \bar{\Pi}_e U_\psi^{\otimes N \dagger} = \mathbb{1}$$

$$= \psi \left( 1 - \underbrace{\int d\psi \operatorname{Tr}(\bar{\Pi}_e |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N})}_{F} |\langle\psi|0\rangle|^2 \right)$$

Chcemy zmaksymalizować  $F$ . Zauważ, że zbiór  $|\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N} \in \mathcal{H}_S^{\otimes N}$ . I musimy ograniczyć rozwiązanie do  $\bar{\Pi}_e$  ma to postać

$$\begin{aligned} F &= \int d\psi \operatorname{Tr}(\bar{\Pi}_e |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N}) \cdot \operatorname{Tr}(|0\rangle\langle 0| |\psi\rangle\langle\psi|) = \\ &= \int d\psi \operatorname{Tr}(\bar{\Pi}_e \otimes |0\rangle\langle 0| \cdot |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N+1}) = \\ &= \operatorname{Tr}(\bar{\Pi}_e \otimes |0\rangle\langle 0| \cdot \underbrace{\int d\psi |\psi\rangle\langle\psi|^{\otimes N+1}}_A) \end{aligned}$$

$A =$  sp. mat. w  $\mathcal{H}_S^{\otimes N+1}$  o śladzie

$\operatorname{Tr} A = 1$  ; możemy wzgl. dostrzec N-ty wielokrotną reprezentację  $SU(2)$ , a wymiar  $N+2$

$$\text{czyli } A = \frac{1}{N+2} \int_{\mathcal{H}_S^{\otimes N+1}}$$

$$= \frac{1}{N+2} \operatorname{Tr}(\bar{\Pi}_e \otimes |0\rangle\langle 0| \int_{\mathcal{H}_S^{\otimes N+1}})$$

$$\int U_\psi^{\otimes N} \bar{\Pi}_e U_\psi^{\otimes N} = \int_{\mathcal{H}_S^{\otimes N}} \quad \operatorname{Tr} \bar{\Pi}_e = N+1$$

$$\int \psi_4^* \bar{\pi}_e \psi_4 = \int \psi_5^* \psi_5 = 1 \quad \text{Tr } \bar{\pi}_e = N+1$$

Maximum uzyskany bierac  $\bar{\pi}_e = |0\rangle\langle 0|^{\otimes N} (N+1)$

Wtedy  $F = \frac{N+1}{N+2}$

Minimum koszt:

$$\bar{c}^{(N)} = 4 \left( 1 - \frac{N+1}{N+2} \right)$$