

# Összefonódottság detektálása egyszerű mérésekkel

Tóth Géza

Max-Planck-Institute für Quantenoptik,  
Garching, Németország

Szeged, 2003. december 15.

# Vázlat

- Összefonódottság detektálása a sűrűségmátrix alapján
  - \* Pozitív parciális transzponált
  - \* Korrelációs mátrix (Gauss-i állapotok)
- Összefonódottság detektálása méréssel
  - \* Tanúoperátorok (EPR pár, GHZ, W és klaszter állapot)
  - \* Bizonytalansági relációk

$$[\Delta(x_1 + x_2)]^2 + [\Delta(p_1 + p_2)]^2 < 2$$

$$[\Delta(J_{x1} + J_{x2})]^2 + [\Delta(J_{y1} + J_{y2})]^2 + [\Delta(J_{z1} + J_{z2})]^2 < 1$$

$$[\Delta(N_1 + N_2)]^2 + [\Delta(a_1 - a_2)]^2 < \sqrt{N_1 + N_2 + \frac{1}{4}} - \frac{3}{4}$$

# Összefonódottság

- Egy kétrészi kvantumrendszer szeparálható (nem összefonódott) állapotban van, ha a sűrűségmátrixa felírható

$$\rho = \sum_k p_k \rho_k^{(1)} \otimes \rho_k^{(2)}$$

alakban.

- A sűrűségmátrixszal *szükséges és elégséges* feltételek ismertek összefonódottságra a következő esetekben:
  - 2x2, 2x3 rendszerek [Peres]
  - Kétmódusú rendszerek [Duan, Simon]
  - Többmódusú rendszerek Gauss-i állapotokban [Giedke]
- Igen sok esetben csupán *elégséges* feltétel ismert.  
(pl. NxM-es rendszerek, 2-nel több módusú rendszerek)

# Pozitív definit parciális transzponált [Peres]

- Ha a rendszer szeparálható, akkor a sűrűségmátrix parciális transzponáltja pozitív definit (ilyenkor parciális transzponált is lehetne egy fizikai sűrűségmátrix)

$$\rho^{T1} = \sum_k p_k \left( \rho_k^{(1)} \right)^T \otimes \rho_k^{(2)}$$

- Ez szükséges és elégséges feltétel szeparálhatóságra 2x2-es és 2x3-as esetekben rendszerekre, míg nagyobb rendszereknél csupán szükséges feltétel.

# Gauss-i állapotok [Duan, Simon]

- A korrelációs mátrix teljesen jellemez egy kétmódusú Gauss-i állapotot

$$\gamma = \begin{pmatrix} \langle x_1 x_1 \rangle & \langle x_1 p_1 \rangle & \langle x_2 p_1 \rangle & \langle x_2 p_2 \rangle \\ \langle p_1 x_1 \rangle & \dots & \dots & \dots \\ \langle x_2 x_1 \rangle & \dots & \dots & \dots \\ \langle p_2 x_1 \rangle & \dots & \dots & \dots \end{pmatrix} \quad \gamma_{corr} = \gamma + \gamma^T$$

- A rendszer összefonódott, ha  $\tilde{\gamma}_{corr} - iJ$  nem pozitív szemidefinit. Itt  $\tilde{\gamma}_{corr}$  a parciális transzponálthoz tartozó korrelációs mátrix,  $J$  az operátorok kommutátorait tartalmazza.

# Összefonódottság detektálása kísérleti körülmények között

- Egy tényleges kísérletben nem lehet az egész sűrűségmátrixot meghatározni. Csupán néhány mennyiséget lehet mérni. Ezekkel a mérési eredményekkel kell összefonódottságot detektáló *elégséges* feltételeket konstruálni.
- Lehetséges eljárások
  - Bell-egyenlőtlenségek
  - Összefonódottság tanúoperátor (Entanglement witness)
  - Elégséges feltételek Heisenberg bizonytalansági relációkra alapozva

# Összefonódottság detektálása tanúoperátorral I.

- Egy  $W$  operátor akkor tanúoperátor, ha  $\text{tr}(\rho W) < 0$  csak néhány összefonódott állapot esetén. (Minden szeparálható állapotra  $\text{tr}(\rho W) > 0$ .)

- Példa két qubitre. Szeparálható állapotokra

$$\langle \sigma_x^1 \sigma_x^2 \rangle + \langle \sigma_y^1 \sigma_y^2 \rangle + \langle \sigma_z^1 \sigma_z^2 \rangle \leq 1$$

- Összefonódott állapotokra a bal oldal maximuma 3. Ezt a  $|00\rangle + |11\rangle$  állapotra veszi fel (=EPR pár).
- Ebből a következő tanúoperátor szerkeszthető

$$W = 1 - \sigma_x^1 \sigma_x^2 - \sigma_y^1 \sigma_y^2 - \sigma_z^1 \sigma_z^2$$

## Tanúoperátorok II.

- Bizonyítás. Szorzat állapotra

$$\langle \sigma_x^1 \sigma_x^2 \rangle + \langle \sigma_y^1 \sigma_y^2 \rangle + \langle \sigma_z^1 \sigma_z^2 \rangle =$$

$$\langle \sigma_x^1 \rangle \langle \sigma_x^2 \rangle + \langle \sigma_y^1 \rangle \langle \sigma_y^2 \rangle + \langle \sigma_z^1 \rangle \langle \sigma_z^2 \rangle = \vec{n}_1 \vec{n}_2 \leq 1$$

Itt  $n_1$  es  $n_2$  1-nél nem hosszabb Bloch vektorok.

$$\langle \sigma_x^1 \sigma_x^2 \rangle + \langle \sigma_y^1 \sigma_y^2 \rangle + \langle \sigma_z^1 \sigma_z^2 \rangle \leq 1$$

- Szeparálható állapotra is igaz, mivel a kifejezés lineáris operátor várható értékekben. Q.E.D.



## Tanúoperátorok III.

- Tanúoperátor GHZ (=000+111) állapotra [Gühne]:

$$W = \frac{3}{4}1 - |GHZ\rangle\langle GHZ|$$

- Tanúoperátor a W (=100+010+001) állapotra [Gühne]:

$$W = \frac{2}{3}1 - |W\rangle\langle W|$$

# Tanúoperátorok IV.

- Az tanúoperátort lokálisan mérhető operátorokra kell dekomponálni [Gühne]:

$$|GHZ\rangle\langle GHZ| \rightarrow$$

$$1 \otimes \sigma_z \otimes \sigma_z,$$

$$\sigma_x \otimes \sigma_x \otimes \sigma_x,$$

$$(\sigma_x + \sigma_y) \otimes (\sigma_x + \sigma_y) \otimes (\sigma_x + \sigma_y), \dots$$

# Tanúoperátorok V.

- Másik példa spin láncokra [Toth2]

$$W = \frac{N}{2} - \left\langle \sum_k \sigma_z^{(k-1)} \sigma_x^{(k)} \sigma_z^{(k+1)} \right\rangle$$

Ha  $\text{tr}(\rho W) < 0$  akkor a rendszer összefonódott.

A  $\text{tr}(\rho W)$  minimális *klaszter* állapotokra. [Briegel]

A klaszter állapot a szinglet és a GHZ állapot egyfajta általánosítása sok qubitre.

# Összefonódottság detektálása bizonytalansági relációkkal I.

- Egyszerű példa kétmódusú rendszerekben. Szükséges feltétel szeparálhatóságra [Duan]:

$$[\Delta(x_1 + x_2)]^2 + [\Delta(p_1 - p_2)]^2 \geq 2$$

A bizonyítás azon alapul, hogy szorzatállapotokra a részrendszer bizonytalanságok összeadódnak

$$\begin{aligned} & [\Delta(x_1 + x_2)]^2 + [\Delta(p_1 - p_2)]^2 = \\ & (\Delta x_1)^2 + (\Delta x_2)^2 + (\Delta p_1)^2 + (\Delta p_2)^2 \geq 2 \end{aligned}$$

# Összefonódottság detektálása bizonytalansági relációkkal II.

- Szeparálható állapotokra

$$[\Delta(x_1 + x_2)]^2 + [\Delta(p_1 + p_2)]^2 \geq$$

$$\sum_k p_k \left\{ (\Delta x_1)_k^2 + (\Delta x_2)_k^2 + (\Delta p_1)_k^2 + (\Delta p_2)_k^2 \right\} \geq 2$$

A szeparálható állapot szorzatállapotok összege.

Q.E.D.

- Vagyis szeparálható (nem összefonódott) állapotokra

$$[\Delta(x_1 + x_2)]^2 + [\Delta(p_1 - p_2)]^2 \geq 2$$

- Fontos!  $[x_1 + x_2, p_1 - p_2] = [x_1, p_1] - [x_2, p_2] = 0$

# Összefonódottság detektálása bizonytalansági relációkkal III.

- Általános elv:
- (i) Heisenberg bizonytalansági relációk a részrendszerekre (konstans alsó határ!)

$$(\Delta x_1)^2 + (\Delta p_1)^2 \geq 1$$

$$(\Delta x_2)^2 + (\Delta p_2)^2 \geq 1$$

- (ii) “összeadva” őket szükséges feltételt kapunk szeparálhatóságra

$$[\Delta(x_1 + x_2)]^2 + [\Delta(p_1 - p_2)]^2 \geq 2$$

# Összefonódottság detektálása kétmódusú rendszerekben

- Másik kritérium kétmódusú rendszerekre [Tóth]

A kritérium alapjául szolgáló bizonytalansági reláció a következő

$$[\Delta N_a]^2 + [\Delta a]^2 \geq \sqrt{\langle N_a \rangle + \frac{3}{4}} - 1 \quad [\Delta a]^2 \geq \langle a^\dagger a \rangle - \langle a^\dagger \rangle \langle a \rangle$$

- Ez a reláció a szám-fázis bizonytalansági reláció alternatívája, de a fázisoperátorral kapcsolatos nehézségek nélkül.

# Összefonódottság detektálása kétmódusú rendszerekben II.

- Erre alapozva a következő elégséges feltételt lehet konstruálni összefonódottságra:

$$[\Delta(N_a + N_b)]^2 + [\Delta(a - b)]^2 < \sqrt{\langle N_a + N_b \rangle + \frac{3}{4} + \frac{\sqrt{3}}{4}} - 2$$

- A kritérium összefonódott állapotokat detektál a következő (nem Gauss-i) állapot közelében

$$\Psi = (a^\dagger + b^\dagger)^N |0, 0\rangle$$



# Összefonódottság detektálása kétmódusú rendszerekben III.

- Egyszerűsítés

$$[\Delta(N_a + N_b)]^2 + [\Delta(a - b)]^2 < \sqrt{\langle N_a + N_b \rangle + \frac{3}{4} + \frac{\sqrt{3}}{4}} - 2$$

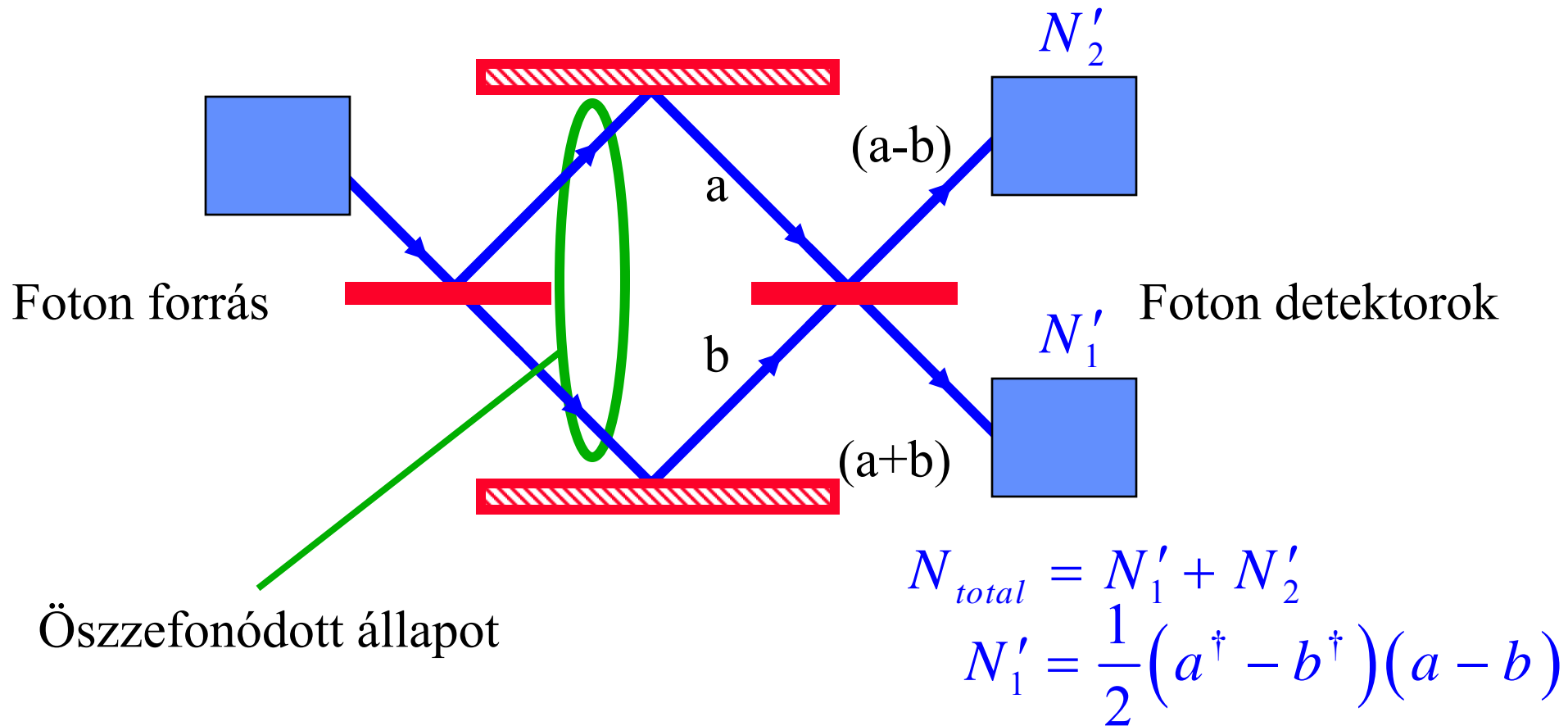
- Ez alapján a következő egyenlőtlenség is elégséges feltétel összefonódottságra:

(Most már csak részecskeszám mérésre van szükség!)

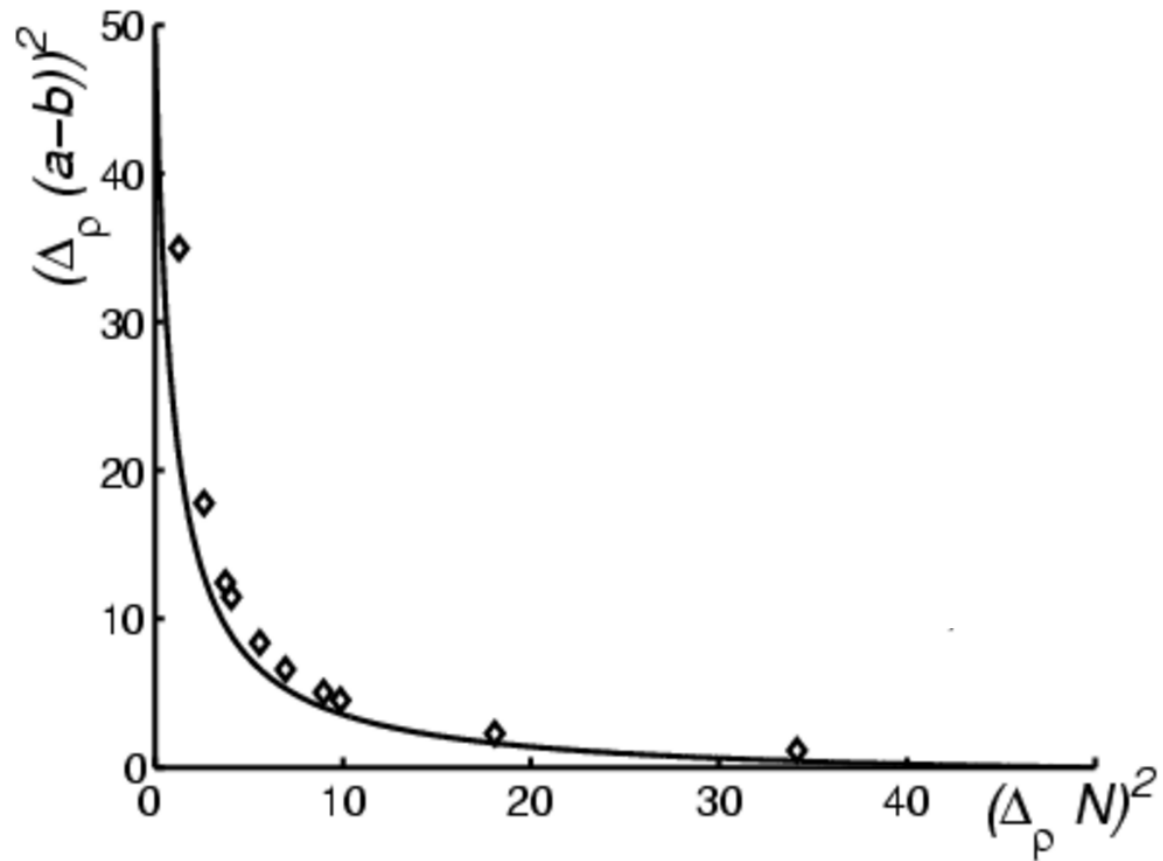
$$[\Delta(N_a + N_b)]^2 + \langle (a^\dagger - b^\dagger)(a - b) \rangle < \sqrt{\langle N_a + N_b \rangle + \frac{3}{4} + \frac{\sqrt{3}}{4}} - 2$$

# Összefonódottság detektálása kétmódusú rendszerekben IV.

- Sematikus ábra a fizikai realizációra



# Összefonódottság detektálása kétmódusú rendszerekben V.



# Összefonódottság detektálása sokaságban

Összefonódottság detektálása különböző spinű részecskék között ( $J$ =összes spin) [Hoffmann, Tóth2]

$$(\Delta J_x)^2 + (\Delta J_y)^2 + (\Delta J_z)^2 < \frac{N}{2}$$

A szinglet állapotra a bal oldal =0.

(Erre az állapotra:  $J_x^2 + J_y^2 + J_z^2 = 0$  )

# Spin squeezing

- A *spin squeezing* kritérium [Sørensen] sok-test összefonódottságot detektál kollektív mérés alapján

$$\zeta = \frac{N (\Delta J_z)^2}{\langle J_x \rangle^2 + \langle J_y \rangle^2} < 1$$

- Ha ez a feltétel teljesül, akkor a kétállapotú rendszerek (pl. kétállapotú atomok) összefonódott állapotban vannak.

# Összefonódottság „részecskék“ és „módok“ között

- A „részecske képen” a következő állapot két állapot szuperpozíciója

$$\Psi_r = |0\rangle + |1\rangle$$

Szeperálhatóság:

$$\rho = \sum_k p_k \rho_k^{(1)} \otimes \rho_k^{(2)} \otimes \dots \otimes \rho_k^{(N)}$$

- A „mód képen” (bozonok) ez az egyrészecskés (!) állapot összefonódott

$$\Psi_m = |0, 1\rangle + |1, 0\rangle$$

Szeperálhatóság:

$$\tilde{\rho} = \sum_k \tilde{p}_k \tilde{\rho}_k^{(1)} \otimes \tilde{\rho}_k^{(2)}$$

# Összefoglalás

- Összefonódottság detektálása a sűrűségmátrix alapján
  - \* Pozitív parciális transzponált
  - \* Korrelációs mátrix
- Összefonódottság detektálása méréssel
  - \* Tanúoperátorok (EPR pár, GHZ, W, klaszter állapot)
  - \* Bizonytalansági relációk

$x$  és  $p$

$J_x$ ,  $J_y$  és  $J_z$

$N$  és  $a$

Honlap:

<http://www.mpq.mpg.de/Theorygroup/CIRAC/people/toth>

# Irodalom

- [Briegel] H.-J. Briegel, quant-ph/0004051.
- [Duan] L.-M. Duan *et. al.*, PRL **84**, 2722 (2000).
- [Giedke] Giedke, Kraus, *et. al.* PRL **87**, 167904 (2001).
- [Gühne] Gühne, Hyllus *et. al.* quant-ph/0301162.
- [Hofmann] H.F. Hoffmann *et. al.*, PRA **68**, 032103.
- [Sørensen] Sørensen *et. al.* , Nature 409, **63** (2001).
- [Peres] A. Peres, PRL **77**, 1413 (1996).
- [Simon] R. Simon, PRL **84**, 2726 (200).
- [Tóth] G. Tóth, C. Simon, I. Cirac,  
PRA (2003 december); quant-ph/0306086.
- [Tóth2] G. Tóth, quant-ph/0310039.