

تصادفی موضعی در منطق غیر موضعی کابلو

گلناز ذکا، علی آهنج^۲

^۲گروه فیزیک، موسسه آموزش عالی خيام مشهد

چکیده

می دانیم کوانتوم، نامساوی بل را که با استفاده از اصول رئالیسم و موضعی بدست می آید، تا حد $2\sqrt{2}$ نقض می کند. حال اگر رئالیسم را حفظ کنیم، باید بر ناموضعی مکانیک کوانتوم تاکید کنیم. اکنون این پرسش مطرح می شود که چرا مکانیک کوانتوم، نامساوی بل را بیشتر از $2\sqrt{2}$ نقض نمی کند؟ به عبارت دیگر، چرا ناموضعی تر نیست. یکی از اصول حاکم بر مکانیک کوانتوم، علیت اطلاعات است که به تازگی عدم نقض آن به عنوان یک اصل پایه ای طبیعت شناخته شده است. در این مقاله، منطق غیر موضعی کابلو را برای سیستم های دو کیوبیتی، در زمینه ی تصادفی موضعی بودن که توسط اصل «عدم نقض علیت اطلاعات» محدود شده است، بررسی می کنیم.

اصل علیت اطلاعات، نظریه عدم ارسال آنی اطلاعات (N-S) را تعمیم داده و توسط فیزیک کلاسیکی و کوانتومی رعایت می شود [1]؛ اما توسط تمام همبستگی ها ی N-S که از همبستگی های کوانتومی قوی ترند؛ نقض می شود [2,3]. پس این اصل می تواند یک نماینده ی خوب برای جواب این سوال باشد که چه چیزی بر طبیعت حاکم است که باعث می شود مکانیک کوانتوم، نامساوی بل را تا حداکثر مقدار $2\sqrt{2}$ نقض کند؟ اصل علیت اطلاعات بیان می کند: « اگر آلیس m بیت کلاسیکی را به باب انتقال دهد، کل اطلاعاتی که باب بالقوه از داده های آلیس بدست می آورد، بزرگتر از m نیست ». ساختار منطق کابلو براساس چهار گزاره غیر سازگار با رئالیسم موضعی استوار است. برای سیستم های دو کیوبیتی با حالت در هم تنیده خالص مجموعه ای از مشاهده پذیر های $x, y \in \{0, 1\}$ و خروجی های $a, b \in \{0, 1\}$ و احتمالات توأم $P_{ab|xy}$ را داریم، که این احتمالات شروط $P_{ab|xy} \geq 0$ و $\sum_{a,b} P_{ab|xy} = 1$ را رعایت می نمایند. منطق کابلو را با انتخاب ۴ احتمال، به صورت $P_{00|00} = q_1 > 0$ ، $P_{11|01} = q_2$ ، $P_{11|10} = q_3$ و $P_{11|11} = q_4 > 0$ داریم. با محدود کردن این همبستگی ها با قید عدم ارسال آنی اطلاعات، چند وجهی بدون ارسال آنی اطلاعات کابلو را می توان به صورت ترکیب محدب از ۱۱ رأس (۹ رأس موضعی و ۲ رأس غیر موضعی)

$$P_{ab|xy}^C = P_{ab|xy}^H + c_7 P_L^{0000} + c_8 P_L^{0010} + c_9 P_L^{1000} + c_{10} P_L^{1010} + c_{11} P_{NL}^{110}$$

چون $\sum_{i=1}^{11} c_i = 1$ ، داریم

$$P_{ab|xy}^C = \begin{pmatrix} c_7 + c_8 + c_9 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} & c_1 + c_2 + \frac{c_6}{2} & c_3 + c_4 + \frac{c_6}{2} & c_5 + \frac{c_{11}}{2} \\ c_2 + c_7 + c_9 & c_1 + \frac{c_6}{2} + c_8 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} & c_3 + c_4 + c_5 + \frac{c_6}{2} + \frac{c_{11}}{2} & 0 \\ c_4 + c_7 + c_8 & c_1 + c_2 + c_5 + \frac{c_6}{2} + \frac{c_{11}}{2} & c_3 + \frac{c_6}{2} + c_9 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} & 0 \\ c_2 + c_4 + c_5 + \frac{c_6}{2} + c_7 & c_1 + c_8 + \frac{c_{11}}{2} & c_3 + c_9 + \frac{c_{11}}{2} & \frac{c_6}{2} + c_{10} \end{pmatrix} \quad (1)$$

برای همبستگی های دو بخشی با دو ورودی-دو خروجی تحت قید عدم ارسال آنی اطلاعات؛ یک ورودی x در

سمت آلیس به طور موضعی تصادفی است، اگر تنها اگر احتمالات مارچینال تمام خروجی های آلیس به ازای هر ورودی باب برابر باشد، یعنی $P_{0|x} = P_{1|x} = 1/2$. پس هیچ اطلاعاتی در احتمالات مارچینال ورودی های آلیس، درباره ی ورودی های باب نباید باشد، $P_{00|xy} + P_{01|xy} = P_{10|xy} + P_{11|xy} = 1/2$. به طور مشابه برای باب نیز اینگونه است. اگر آلیس دو ورودی $0_A, 1_A$ و باب نیز دو ورودی $0_B, 1_B$ را داشته باشند، شرایطی که ضرایب c_i لازم برای تصادفی بودن موضعی ورودی ها در جدول زیر آمده است.

جدول ۱: شروطی لازم برای تصادفی بودن موضعی ورودی ها

ورودی	شرایط برای موضعی تصادفی
0_A	$c_1 + c_2 + \frac{c_6}{2} + c_7 + c_8 + c_9 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$ $c_3 + c_4 + c_5 + \frac{c_6}{2} + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$
1_A	$c_1 + c_2 + c_4 + c_5 + \frac{c_6}{2} + c_7 + c_8 + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$ $c_3 + \frac{c_6}{2} + c_9 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$
0_B	$c_3 + c_4 + \frac{c_6}{2} + c_7 + c_8 + c_9 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$ $c_1 + c_2 + c_5 + \frac{c_6}{2} + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$
1_B	$c_2 + c_3 + c_4 + c_5 + \frac{c_6}{2} + c_9 + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$ $c_1 + \frac{c_6}{2} + c_8 + c_{10} + \frac{c_{11}}{2} = \frac{1}{2}$

با اثر دادن پروتکل ون دام [2,3]، می توان شرط کافی $E_1^2 + E_2^2 \leq 1$ را برای رعایت علیت اطلاعات بدست آورد که در آن $E_j = 2P_j - 1$ ($j=1,2$) و P_2 و P_1 به صورت زیر تعریف می شوند:

$$P_1 \equiv \frac{1}{2} [P(a \oplus b = 0 | 00) + P(a \oplus b = 0 | 10)] = \frac{1}{2} [P_{00|00} + P_{11|00} + P_{00|10} + P_{11|10}],$$

$$P_2 \equiv \frac{1}{2} [P(a \oplus b = 0 | 01) + P(a \oplus b = 1 | 11)] = \frac{1}{2} [P_{00|01} + P_{11|01} + P_{01|11} + P_{10|10}]. \quad (2)$$

آلنک و دیگران نشان دادند که این یک شرط کافی است، به عبارتی نقض شرط، به نقض علیت اطلاعات اشاره دارد ولی برعکس آن ممکن نیست [5]. با اثر دادن این شرط و تعویض نقش آلیس و باب داریم

$$(c_7 + c_8 - c_1 - c_2 - c_3 - c_6)^2 + (c_9 - c_4 - c_5 - c_6 - c_{10})^2 \leq 1$$

$$(c_7 + c_9 - c_1 - c_3 - c_4 - c_6)^2 + (c_8 - c_2 - c_5 - c_6 - c_{10})^2 \leq 1 \quad (3)$$

که با استفاده از روابط جدول ۱ و این دو قید به این نتیجه می رسیم که علیت اطلاعات حداکثر به دو مشاهده پذیر، هرکدام در یک طرف، اجازه می دهد که تصادفی موضعی باشند.

حال اگر حالت دو کیوبیتی در هم تنیده خالص $|\Psi\rangle = \cos \beta |0\rangle_A |0\rangle_B + e^{i\gamma} \sin \beta |1\rangle_A |1\rangle_B$ را در نظر بگیریم، از ماتریس چگالی کاهش یافته ی ρ_A, ρ_B بر حسب ماتریس های پاولی و بسط عملگر تصویر، روی ویژه بردارهای این مشاهده پذیرها، برای شرط تصادفی موضعی بودن مشاهده پذیر در سمت آلیس، باید $tr(\rho_A P^+) = tr(\rho_A P^-)$ و به طور مشابه برای باب باشد. با ساده کردن این شروط برای یک حالت غیر ماکزیمم

درهم تنیدگی، یک مشاهده پذیر، به طور موضعی تصادفی است، اگر و تنها اگر $\theta = \pi/2$ باشد. حال اگر $A(0_A)$ و $A'(1_A)$ دو مشاهده پذیر در سمت آلیس و $B(0_B)$ و $B'(1_B)$ دو مشاهده پذیر در سمت باب باشند، مقدار غیر موضعی همبستگی کابلو را می توان با استفاده از شروط $q_2, q_3 = 0$ و اهمیت ماکزیمم مقدار غیر موضعی

$$\begin{aligned} & \text{به صورت زیر تعریف کرد:} \quad \cos(\varphi_{A'} + \varphi_{B'} - \gamma) = \cos(\varphi_A + \varphi_B - \gamma) = \pm 1 \\ q_4 - q_1 &= P(A' = -1, B' = -1) - P(A = +1, B = +1) = \cos^2 \beta (\sin^2 \frac{\theta_{A'}}{2} \sin^2 \frac{\theta_{B'}}{2} - \cos^2 \frac{\theta_A}{2} \cos^2 \frac{\theta_B}{2}) \\ & + \sin^2 \beta (\cos^2 \frac{\theta_{A'}}{2} \cos^2 \frac{\theta_{B'}}{2} - \sin^2 \frac{\theta_A}{2} \sin^2 \frac{\theta_B}{2}) \pm \frac{1}{4} \sin(2\beta) (\sin \theta_{A'} \sin \theta_{B'} - \sin \theta_A \sin \theta_B) > 0 \quad (\xi) \end{aligned}$$

از آنجا که برای ماکزیمم در هم تنیدگی $\beta = \pi/4$ ، غیر موضعی کابلو کارآمد نیست، با نوشتن برنامه کامپیوتری، برای مقدار غیرموضعی در حالت ماکزیمم درهم تنیدگی و به ازای شرط تصادفی موضعی برای هر تعداد مشاهده پذیر، $\theta = \pi/2$ ، دیده می شود که در تمام پاسخ ها حداقل یک جواب مثبت داریم. پس مکانیک کوانتوم به هیچ یک از مشاهده پذیرها اجازه نمی دهد که تصادفی موضعی باشند.

نتیجه گیری

با مطالعه ی منطبق کابلو در زمینه ی تصادفی موضعی بودن که یک شرط علیت اطلاعات را رعایت می کند و در زمینه ی مکانیک کوانتوم، مشاهده می شود که به بیان «تصادفی موضعی»، شکافی بین مکانیک کوانتوم و شرط علیت اطلاعات وجود دارد. در حالی که شرط ضروری اثر داده شده برای رعایت علیت اطلاعات، اجازه می دهد که حداکثر دو مشاهده پذیر، یکی در هر طرف، کاملا تصادفی باشد. ولی در مکانیک کوانتوم، هیچ یک از آنها اجازه ندارند که تصادفی موضعی باشند. اثر دادن علیت اطلاعات، خود قید قدرتمندی را تحمیل می کند؛ ولی هنوز، تمام قید های تحمیل شده توسط مکانیک کوانتوم را عمل نمی آورد. این مورد نیز همانند شکافی است که آهنج و همکارانش برای بیان ماکزیمم احتمال موفقیت، بین زمینه ی علیت اطلاعات و مکانیک کوانتوم مشاهده نمودند [7]. باید دید چه شرط ضروری قوی تری برای رعایت اطلاعات، می تواند این شکاف را پر کند.

مرجع ها

- [1] Paw lowski, M. , Paterek, T. , Kaszlikowski, D. , Scarani, V. , Winter, A. and Zukowski, M. (2009). Information Causality as a Physical Principle. *Nature* **461**, 1101.
- [2] van Dam, (2000). W. Ph.D. thesis, University of Oxford ;also: Implausible Consequences of Superstrong Nonlocality. arXiv:quant-ph/0501159.
- [3] Wolf, S. and Wullschlegel, J.(2005). Oblivious transfer and quantum non-locality. arXiv:quant-ph/0502030.
- [4] Kunkri, s. , Choudhary, S.K. , Ahanj, A. and Joag, P.(2005). Nonlocality without inequality for almost all two-qubit entangled state based on Cabello's nonlocality. arXiv:quant-ph/0512025v1.
- [5] Allcock, J. and Brunner, N. and Pawlowaski, M. and Scarani, V. (2009). *Phys. Rev. A* **80**, 040103(R).
- [6] Gazi, MD. Rajjak, Rai, R., Kunkri, S. and Rahaman, R. (2010). Local randomness in Hardy's correlations: Implications from information causality principle. arXiv:quant-ph/1007.4992v2.
- [7] Ahanj, A., Kunkri, S., Rai, A., Rahaman, R. and Joag, Paramod S.(2010). Bound on Hardy's non-locality from the principle of Information Causality. arXiv:quant-ph/0912.2232v2.