

Jan Czerniawski

Potencjalny kontrmodel dla twierdzenia Bella

- **Twierdzenie Bella**

- **Ogólne:**

- istnieje przewidywanie mechaniki kwantowej, którego nie odtworzy żaden model lokalny i realistyczny

- **Szczególne:**

- istnieje przewidywanie mechaniki kwantowej dotyczące eksperymentu EPR-B, którego nie odtworzy żaden model lokalny i realistyczny

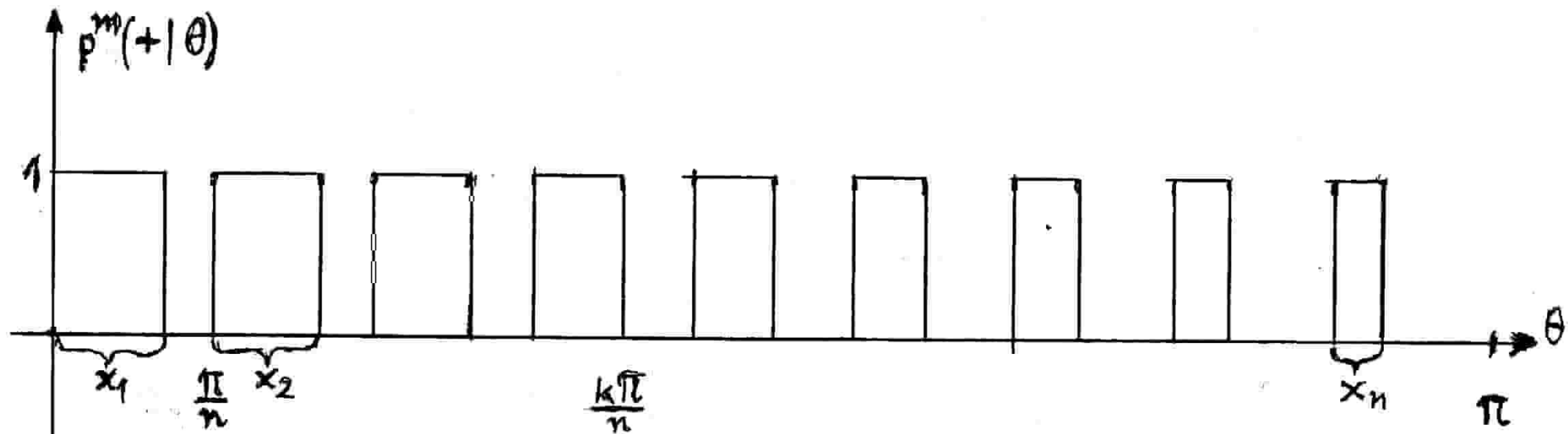
- **Właściwe:**

- żaden model lokalny i realistyczny eksperymentu EPR-B nie odtworzy zarazem doskonałej (anty)korelacji i łamania nierówności Bella
 - lokalny: brak wpływu pomiaru spinu jednej cząstki na pomiar spinu drugiej, oddzielony interwałem przestrzennopodobnym
 - realistyczny: stan cząstki przed pomiarem determinuje wynik pomiaru
 - hipoteza Bella czy twierdzenie Bella a kontrmodel aktualny czy potencjalny

- **Problem:**

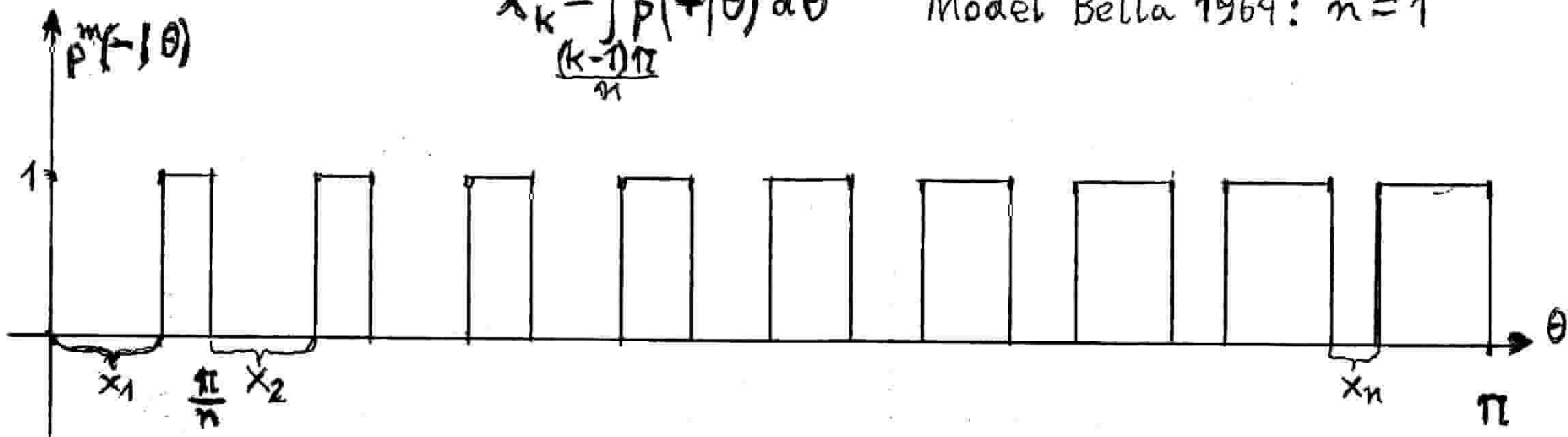
- przewidzieć doskonałą (anty)korelację pozwala tylko model deterministyczny, ale...
 - taki model nie pozwala przewidzieć łamania nierówności Bella
 - aby przewidzieć jedno i drugie, model musiałby być zarazem deterministyczny i indeterministyczny

- **Model pomiaru spinu pojedynczej cząstki**
 - „Czarnoskrzynkowy” charakter modelu:
 - znane tylko (probabilistyczne) funkcje odpowiedzi, ale nie stojący za nimi mechanizm
 - Dwa poziomy opisu – warunki eksperymentu określone przez pomiary:
 - nieskończenie dokładne – „metafizyczny”
 - skończenie dokładne - fizyczny
 - Pomiar spinu jako proces deterministycznie chaotyczny:
 - deterministyczny na poziomie „metafizycznym”
 - indeterministyczny na poziomie fizycznym
 - funkcja odpowiedzi na poziomie „metafizycznym” $p_{\hat{a}}^m(A|\hat{\lambda})$ i fizycznym $p_{\hat{a}}(A|\hat{\lambda})$
 - zależność wyniku tylko od kąta między \hat{a} i $\hat{\lambda}$ – określone są $p^m(A|\theta)$ i $p(A|\theta)$
- **Model eksperymentu EPR-B**
 - Model pomiarów na pojedynczej parze EPR-B:
 - stan każdej cząstki pary „negatywem” stanu drugiej – doskonała (anty)korelacja
 - Model pomiarów przy nieznajomości $\hat{\lambda}$:
 - jednorodny zespół statystyczny dla różnych $\hat{\lambda}$
 - funkcje odpowiedzi $p_{\hat{a},\hat{b}}^m(A,B|\hat{\lambda})$ i $p_{\hat{a},\hat{b}}(A,B|\hat{\lambda})$
 - $\hat{\lambda}$ jako jedyna zmienna ukryta



$$x_k = \int_{\frac{(k-1)\pi}{n}}^{\frac{k\pi}{n}} p(+|\theta) d\theta$$

Model Bella 1964: $n=1$



- **Przewidywania**

- **Doskonała (anty)korelacja:**

- zachodzi dla pojedynczej pary:

$$p_{\hat{a},\hat{a}}^m(A, A|\hat{\lambda}) = p_{\hat{a}}^{m1}(A|\hat{\lambda})p_{\hat{a}}^{m2}(A|\hat{\lambda}) = p_{\hat{a}}^m(A|\hat{\lambda})p_{\hat{a}}^m(A|-\hat{\lambda}) = 0, \text{ więc } p_{\hat{a},\hat{a}}(A, A|\hat{\lambda}) = 0;$$

- wyniki pomiarów spinu pojedynczych cząstek różne dla różnych par, ale...

- dla każdej pary przeciwne, więc zachodzi też dla całego zespołu

- **Łamanie nierówności Bella:**

- na poziomie „metafizycznym” model jest deterministyczny, więc

$$p_{\hat{a}}^{m1}(A|\hat{\lambda}) = 1 \text{ lub } 0, \quad p_{\hat{b}}^{m2}(B|\hat{\lambda}) = 1 \text{ lub } 0, \quad p_{\hat{a},\hat{b}}^m(A, B|\hat{\lambda}) = 1 \text{ lub } 0,$$

$$\text{zatem może być: } p_{\hat{a},\hat{b}}^m(A, B|\hat{\lambda}) = p_{\hat{a}}^{m1}(A|\hat{\lambda})p_{\hat{b}}^{m2}(B|\hat{\lambda});$$

- na poziomie fizycznym model jest indeterministyczny, więc dla $\hat{a} \neq \pm \hat{\lambda}$ i $\hat{b} \neq \pm \hat{\lambda}$,

$$0 < p_{\hat{a}}^1(A|\hat{\lambda}) < 1 \text{ i } 0 < p_{\hat{b}}^2(B|\hat{\lambda}) < 1, \text{ ale w szczególnym przypadku, gdy } \hat{a} = \hat{b},$$

$$p_{\hat{a},\hat{a}}(A, A|\hat{\lambda}) = 0, \text{ więc } p_{\hat{a},\hat{a}}(A, A|\hat{\lambda}) \neq p_{\hat{a}}^1(A|\hat{\lambda})p_{\hat{a}}^2(A|\hat{\lambda}),$$

- zatem model nie spełnia w ogólności warunku lokalności Bella

$$p_{\hat{a},\hat{b}}(A, B|\hat{\lambda}) = p_{\hat{a}}^1(A|\hat{\lambda})p_{\hat{b}}^2(B|\hat{\lambda}),$$

jako kluczowego założenia wyprowadzenia nierówności Bella

- nie ma więc dowodu, że musiałby spełniać tę nierówność