# Fizyka B w dobie LHC

Czego (nie) dowiedzieliśmy się z fabryk B? Dlaczego potrzebujemy super-fabryk B?

- program badawczy fabryk B
- podstawowe narzędzia analizy danych
- wybrane wyniki
  - półleptonowe i leptonowe rozpady B
- podsumowanie

# Fabryki B



i zoptymalizowanych kodów.

wyników Belle i BaBar

wspólna publikacja końcowych

 $e^+ e^- \rightarrow \overline{q}q$  (q=c,u,d,s)  $e^+ e^- \rightarrow \tau^+ \tau^-$ 

#### **SuperKEKB**





- precyzyjne testy modelu standardowego, szczególnie w części dotyczącej mieszania kwarków i łamania symetrii CP;
- poszukiwanie efektów spoza MS w rozpadach mezonów pięknych i powabnych oraz leptonów τ;
- ✓ spektroskopia powabu (i lekkich kwarków);

$$\begin{split} \lambda &= 0.220 \pm 0.002 \ (\text{kqt Cabibba}) \\ A &= 0.81 \pm 0.08 \\ |\rho - i\eta| &= 0.36 \pm 0.09 \\ |1 - \rho - i\eta| &= 0.79 \pm 0.1 \end{split}$$

także program LHCb

## Własności kwarku b

własności kwarku <b>b</b>	masa	4.2 GeV	⇒ mamy wydajr
	czas życia	1.5 ps	⇒ można badać
			CZASOW

⇒ mamy wydajne źródła kwarków b
 ⇒ wiele ciekawych rozpadów
 ⇒ można badać charakterystyki czasowe



> dużo interesujących obserwabli;

narzędzia teoretyczne lepsze niż dla lżejszych kwarków;

#### precyzyjne pomiary dla najdokładniejszych przewidywań MS

Relacje pomiędzy mierzonymi obserwablami dostarczają szczególnie czułych testów MS, stanowiąc dogodne miejsce do szukania efektów "nowej fizyki".

unitarność macierzy CKM

$$V_{ud}^* V_{ub} + V_{cd}^* V_{cb} + V_{td}^* V_{tb} = 0$$



#### Nadokreślenie trójkąta unitarności

 $|V_{cb}|$  - półleptonowe rozpady z kwarkowym przejściem  $b \rightarrow clv$  $|V_{ub}|$  - półleptonowe rozpady z kwarkowym przejściem  $b \rightarrow ulv$  $|V_{td}|$  - częstość oscylacji  $B_d \Leftrightarrow \overline{B}_d (B_s \Leftrightarrow \overline{B}_s)$ 





 $\phi_1$  - asymetrie CP w  $B \rightarrow J/\psi K_s$ ,  $\phi_2$  - asymetrie CP w  $B \rightarrow \pi^+ \pi^-$ ,  $\rho \pi$ ...  $\phi_3$  - asymetrie CP w  $B \rightarrow D^{(*)} K^{(*)}$ 





łamanie CP wymaga nieredukowalnej fazy w lagranżjanie; w MS źródłem łamania CP jest faza w macierzy CKM (*mechanizm Kobayashiego-Maskawy*)

 $\Leftarrow \text{pomiar fazy elementu V}_{\text{td}}$ 

$$V_{td} = |V_{td}| e^{-i\phi_1}$$

s

s

#### badanie procesów tłumionych w MS, np.:



#### poszukiwanie procesów wzbronionych w MS

niezachowanie liczby leptonowej w rozpadach naładowanych leptonów

#### "Nowa Fizyka" w LHC i fabrykach B

Jeżeli cząstki NF mogą być produkowane w LHC (~O(1)TeV) ⇒ obserwowalne efekty (~10%) w rozpadach B już przy obecnej czułości eksperymentów przy fabrykach B.



From M. Yamauchi , talk at MPI, Nov, 2008

#### Narzędzia analizy w fabrykach B

Pary BB produkowane są bez dodatkowych cząstek ⇒ energia mezonów B znana z dokładnością, z jaką znamy energię zderzenia (~3 MeV) 0.20

Gdy rejestrujemy wszystkie wtórne cząstki:

$$\Delta E \equiv E_B - E_{beam}$$
$$M_{bc} \equiv \sqrt{E_{beam}^2 - p_B^2}$$

 $K^{(*)}\gamma, K^{(*)}l^+l^-...$ 



#### Narzędzia analizy w fabrykach B

Gdy nie rejestrujemy pojedynczej cząstki o znanej masie, np. neutrino w półleptonowych rozpadach typu  $B \rightarrow hlv$ 



$$\cos\Theta_{B-vis} = \frac{2E_{B}E_{vis} - M_{B}^{2} - M_{vis}^{2}}{2|p_{B}||p_{vis}|}$$



#### Narzędzia analizy w fabrykach B

Pełna lub częściowa rekonstrukcja drugiego B ( $B_{tag}$ )  $\Rightarrow$  informacje na temat drugiego B ( $B_{sig}$ )

- znakowanie zapachu B<sub>sig</sub>, np.  $B_{sig} \rightarrow J/\psi K_s, \ \phi K_s, \ \pi^+\pi^-...;$
- inkluzywne rozpady B<sub>sig</sub>;
- redukcja tła w rozpadach z dużym tłem od  $e^+e^- \rightarrow \overline{q}q$ ;
- identyfikacja rozpadów B<sub>sig</sub> do stanów końcowych z nieznaną masą brakującą, np. wieloneutrinowe rozpady  $B_{sig} \rightarrow \tau v_{\tau}, D^{(*)} \tau v_{\tau}, K^{(*)} \nu \nu, K^{(*)} \tau^{+} \tau^{-} \dots$



## Identyfikacja rozpadów wieloneutrinowych





pierwszy sygnał (3,5σ) rozpadu Β→τν

Belle Collab., PRL 97, 251802 (2006)

## Redukcja tła



Events / 0.2 GeV<sup>2</sup>











#### Wybrane wyniki



#### Wybrane wyniki



## Pomiary trójkąta unitarności





Macierz CKM jest unitarna z dokładnością do ~10%.

#### Półleptonowe rozpady B



$$|V_{qb}| \text{ z pomiarów inkluzywnych}$$
$$\Gamma_{sl} = \gamma_{th} |V|_{cb}^{2} = \frac{Br(b \to cl \overline{v})}{\tau_{B}}$$

 $HQE(\alpha_s, 1/m_b) \leftarrow$  perturbacyjne i nieperturbacyjne oddziaływania QCD;

Współczynniki w rozwinięciu  $1/m_b$  można wyznaczyć doświadczalnie (momenty rozkładów  $E_{l}$ ,  $M_x$ ).

$$\begin{split} &|V_{qb}| \text{ z pomiarów ekskluzywnych} \\ &\frac{d\Gamma(B \to D^{(*)} l\nu)}{dw} = \frac{G_F^2}{48\pi^3} |V_{cb}|^2 (F^{(*)2}) w) PS(w) \\ &\text{ Nieperturbacyjne efekty QCD} \Rightarrow \\ &\text{ czynniki postaci (HQET, LQCD)} \\ &\frac{d\Gamma(B \to \pi(\rho) l\nu)}{dq^2} = \frac{G_F^2}{24\pi^3} p_{\pi}^3 |V_{ub}|^2 (f(q^2)) \end{split}$$

#### Rozpady z przejściem $b \rightarrow clv$



## Rozpady z przejściem $b \rightarrow clv$



 $B(X_c l \nu) \approx 10.5\%$ 

Zmierzone stosunki rozgałęzień ekskluzywnych półleptonowych rozpadów B z kwarkowym przejściem  $b \rightarrow clv$ nie wysycają szerokości inkluzywnej.

W.Y. Wang, arXiv:1101.0249 [hep-ph] "The production of  $\frac{1}{2}(D,D*)$ ,  $\frac{3}{2}(D_1,D*_2)$  and  $\frac{1}{2}(D'_0,D'_1)$  charmed mesons does not saturate the total semileptonic decay rate  $\Gamma_{SL}(B)$ , and the configuration for the 'missing rate' remains an interesting question."

#### Rozpady z przejściem $b \rightarrow ulv$

IV<sub>ub</sub>| z pomiarów inkluzywnych

$$\Gamma_{incl} = \gamma_{th} |V|_{ub}^2 = \frac{Br(b \to u \bar{v})}{\tau_B}$$

 $HQE(\alpha_s, 1/m_b) \leftarrow$  perturbacyjne i nieperturbacyjne oddziaływania QCD;



Mierzymy tylko część przestrzeni fazowej  $\Rightarrow$  HQE nie działa; niepewności teoretyczne tym większe im silniejsze cięcia kinematyczne.

# |V<sub>ub</sub>| z pomiarów inkluzywnych



## V<sub>ub</sub> z pomiarów ekskluzywnych

$$B \to \pi \, l \, \nu \qquad \frac{d\Gamma(B \to \pi(\rho) l \nu)}{dq^2} = \frac{G_F^2}{24 \, \pi^3} \, p_\pi^3 \, |V_{ub}|^2 \, f(q^2)$$
$$q^2 = (p_l + p_\nu)^2 = (p_B - p_\pi)^2$$

Belle(2010)  $B \rightarrow \pi l v$ 

różne przewidywania teoretyczne dla  $f(q^2)$ 





## |V<sub>ub</sub>| z pomiarów ekskluzywnych



 $B \rightarrow \tau v_{\tau}$ 



$$BF(B \to l\nu)_{SM} = \frac{G_F^2 m_B}{8\pi} m_I^2 (1 - \frac{m_l^2}{m_B^2})^2 (f_B^2 |V_{ub}|)^2 \tau_B$$

$$BF(B \to \tau v)_{SM} = [1.20 \pm 0.25] \times 10^{-4}$$

$$V_{ub}$$
 = (4.30±0.16±0.23)×10<sup>-3</sup>  
 $f_B$  = 190±13MeV,

From inclusive semileptonic B decays HFAG ICHEP10 From LQCD HPQCD arXiv:0902.1815

 $\rightarrow \tau V_{\tau}$ 



Belle Collab., arXiv: 1006.4201 submitted to PRD-RC

BaBar Collab., PRD 81, 051101 (2010)

 $B \rightarrow \tau v_{\tau}$ 

$$BF(B^+ \to \tau^+ \nu_{\tau})$$

Aug. 2010

 $[1.64 \pm 0.34] \times 10^{-4}$ 



#### Nowa fizyka w $B \rightarrow \tau v_{\tau}$ ?



$$BF(B^{+} \rightarrow l^{+}v_{l}) = BF(B^{+} \rightarrow l^{+}v_{l})_{SM} \times r_{H}$$
  
TYPE II 2HDM  
$$r_{H} = \left(1 - \frac{m_{B}^{2}\tan^{2}\beta}{m_{H}^{2}}\right)^{2}$$

W. S. Hou, PR D 48, 2342 (1993)

 $r_{H} = R / R_{SM} = 1 + 1.5 \operatorname{Re}(C_{NP}^{\tau}) + 1.1 |C_{NP}^{\tau}|^{2}$   $C_{NP}^{\tau} = -\frac{m_{b}m_{\tau}}{m_{H^{\pm}}^{2}} \frac{\tan^{2}\beta}{1 + \varepsilon_{0} \tan\beta}$   $BF(B \to D\tau\nu)$ 

$$R = \frac{BF(B \to D\tau v)}{BF(B \to Dev)}$$

J.F. Kamenik @ CKM2010 and J. F.Kamenik, F. Mescia, arXiv:0802.3790 [hep-ph]

#### Pomiary dla $B \rightarrow D^{(*)} \tau v_{\tau}$



# $B \rightarrow \tau v_{\tau} vs. sin(2\phi_1)$



A. Lenz, U. Nierste et al., Anatomy of New Physics in B-Bbar mixing, arXiv:1008.1593 [hep-ph]

- J. Laiho et al., Lessons for new physics from CKM studies, arXiv:1102.3917 [hep-ph]
- E. Lunghi, A. Soni, Possible evidence for the breakdown of the CKM-paradigm of CP-violation, Phys.Lett.**B697**:323-328,2011

A. Crivellin, Effects of right-handed charged currents on the determinations of  $|V_{ub}|$  and  $|V_{cb}|$ , Phys.Rev.D**81**:031301,2010

#### Podsumowanie

- While a compelling & conclusive evidence for breakdown of SM in flavor physics cannot be made at present, in the last few years several interesting (and possibly strong) hints have emerged.
- Although, taking too seriously every little deviation can be unwise and may be counterproductive; disregarding or overlooking the hints can be painfully unwise and in fact can be more damaging {LESSON FROM HISTORY}. Following these up in flavor & collider physics and in theory may be a much wiser path.
- A. Soni @ KEK Workshop on "Hints for new physics in flavor decays", 2009

przeźrocza zapasowe



Figure 5: (colour online) The normalized q<sup>2</sup>-distribution in B → πlν obtained from LCSR and extrapolated with the z-series parameterization (central input- solid, uncertainties -dashed). The experimental data points are from BABAR: (red) squares [2], (blue) triangles [3] and Belle [4]: (magenta) full circles.

## Fabryki B



#### e<sup>+</sup>e<sup>-</sup> hadronic cross-section



#### Measurements of B<sub>s</sub> decays at Belle

#### L= 23.6 fb

B <sub>s</sub> <sup>0</sup> Decay	Branching Fraction, 10 <sup>-3</sup>	B <sup>0</sup> decay	Branching fraction, 10 <sup>-3</sup>
$B_s^0 \rightarrow D_s^- \pi^+$	$3.67 \begin{array}{r} +0.35 \\ -0.33 \end{array} \begin{array}{r} +0.43 \\ -0.42 \end{array} \pm 0.49 (f_s)$	$B^0 \rightarrow D^- \pi^+$	$2.68 \pm 0.13$
> $B_s^0 \rightarrow D_s^{*-} \pi^+$	2.4 $^{+0.5}_{-0.4} \pm 0.3 \pm 0.4$ (f <sub>s</sub> )	$B^0 \rightarrow D^* \pi^+$	$\textbf{2.76} \pm \textbf{0.13}$
> $B_s^0 \rightarrow D_s^- \rho^+$	8.5 $^{+1.3}_{-1.2}$ ± 1.1 ± 1.3 (f <sub>s</sub> )	$B^0 \rightarrow D^- \rho^+$	7.6 ± 1.3
> $B_s^0 \to D_s^{*-} \rho^+$	11.9 $^{+2.2}_{-2.0}\pm$ 1.7 $\pm$ 1.8 (f <sub>s</sub> )	$B^0 \rightarrow D^* \bar{\rho}^+$	$6.8\pm0.9$
$B_s^0 \rightarrow D_s^{-/+} K^{+/-}$	0.24 $^{+0.12}_{-0.10}\pm 0.03\pm 0.03$ (f <sub>s</sub> )	$B^0 \rightarrow D^{-/+} K^{+/-}$	$0.20\pm0.06$
> $B_s^0 \rightarrow \phi \gamma$	( 5.7 <sup>+1.8</sup> <sup>+1.2</sup> <sub>-1.5</sub> ) x 10 <sup>-2</sup>	$B^0  ightarrow K^*$ (892) <sup>0</sup> $\gamma$	( 4.01 $\pm$ 0.20 ) x 10 $^{\text{-}2}$
$B_s^0 \rightarrow K^+ K^-$	$(3.8  {}^{+1.0}_{-0.9} \pm 0.5 \pm 0.5  ({ m f_s}))  { m x}  10^{ -2}$	$B^0 \rightarrow K^+ \pi^-$	( 1.94 $\pm$ 0.06 ) x 10 $^{\text{-2}}$
$B_s^0 \rightarrow D_s^+ D_s^-$	$(1.03 \begin{array}{c} +0.39 \\ -0.32 \end{array} \begin{array}{c} +0.26 \\ -0.25 \end{array}) \times 10$	$B^0 \rightarrow D_s^+ D^-$	( $0.72\pm0.08$ ) x 10
> $B_s^0 \rightarrow D_s^{*+} D_s^-$	(2.75 $^{+0.83}_{-0.71}$ $\pm$ 0.69 ) x 10	$B^0 \rightarrow D_s^{*+} D^-$	( 0.80 $\pm$ 0.11 ) x 10
> $B_s^0 \rightarrow D_s^{*+} D_s^{*-}$	(3.08 <sup>+1.22 +0.85</sup> <sub>-1.04 -0.86</sub> ) x 10	$B^0 \rightarrow D_s^{*+} D^{*-}$	( 1.77 $\pm$ 0.14 ) x 10
> $B_s^0 \rightarrow J/\psi \eta$	$(3.32\pm0.87^{\textbf{+0.32}}_{\textbf{-0.28}}\pm0.42(f_s))/10$	${\sf B}^0  ightarrow {\sf J}/\psi \; {\sf K}^0$	( 8.71 $\pm$ 0.32 ) / 10 [/3]
> $B_s^0 \rightarrow J/\psi \eta'$	$(3.1 \pm 1.2 \ {}^{+0.5}_{-0.6} \pm 0.38(f_{s}))$ / 10	${\sf B}^0  ightarrow {\sf J}/\psi \; {\sf K}^0$	( 8.71 $\pm$ 0.32 ) / 10 [/3]
> $B_s^0 \rightarrow X^- \ell^+ \nu$	(10.2 $\pm$ 0.8 $\pm$ 0.9 ) x 10	$B^0 \rightarrow X^- \ell^+ \nu$	( 10.33 $\pm$ 0.28 ) x 10

Before Belle less then 10 decays were known

Properties of  $B_s^0$  and  $B^0$  seem to be consistent with SU(3)

Today: first results with 121.4 fb<sup>-1</sup>

# $B_s \rightarrow \phi \gamma$ at Belle



#### First rare decay from B<sub>s</sub>!

Belle Collab. (J. Wicht et al.), PRL 100, 121801 (08)

$$\mathcal{B}(B_s \to \phi \gamma) = (5.7^{+1.8}_{-1.5} + 1.2) \times 10^{-5} (5.5\sigma)$$

P. Ball et al., PRD 75, 054004 (07)

SM:  $\mathcal{B}(B_s \rightarrow \phi \gamma) = (3.94 \pm 1.07 \pm 0.53) \times 10^{-5}$ 



#### $B_s \rightarrow J/\psi f_0(980) / f_0(1370)$ Signals



#### $B_s \rightarrow J/\psi f_0(980) / f_0(1370)$ Signals

 $\begin{array}{l} {\sf f}_0(1370) \text{ mass, width} \\ {m_0} = 1.405 \pm 0.015^{+0.001}_{-0.007} \ {\rm GeV}/c^2 \\ {\Gamma_0} = 0.054 \pm 0.033^{+0.014}_{-0.003} \ {\rm GeV} \end{array}$ 

 $\Rightarrow$  compatible with PDG results



 $J/\psi$  helicity angle is consistent with expectations for scalar resonance



 $\Rightarrow$  Observation of  $B_s \rightarrow J/\psi f_0(980)$  and evidence for  $B_s \rightarrow J/\psi f_0(1370)$ 

Observation of  $B_s \rightarrow J/\psi f_0(980)$  is also reported by LHCb and CDF arXiv:1102.0206