

# CZĄSTKI ELEMENTARNE I ODDZIAŁYWANIA

X ODDZIAŁYWANIA SŁABE I ELEKTROSŁABE

## Agnieszka Obłąkowska-Mucha

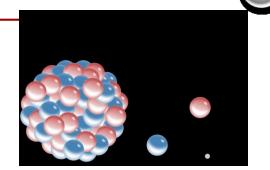
http://home.agh.edu.pl/~amucha/ Katedra Oddziaływań i Detekcji Cząstek D11 p. 106

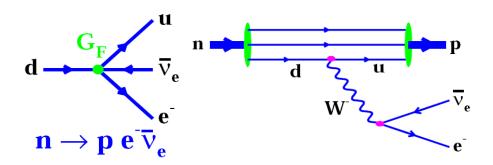


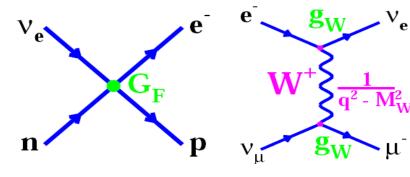


# Oddziaływania słabe

- **(1)** Rozpady  $\beta$  zachodzą poprzez oddziaływania słabe:
  - neutron zmienia się w proton i emituje elektron i neutrino
- 1930 W.Pauli zaproponował hipotezę neutrino (odkryte w 1956)
- Obecnie rozpady  $\beta$  uważane są jako zmianę kwarków  $u \leftrightarrow d$  spowodowaną emisją bozonu  $W^{\pm}$ :

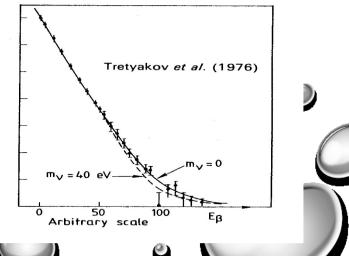






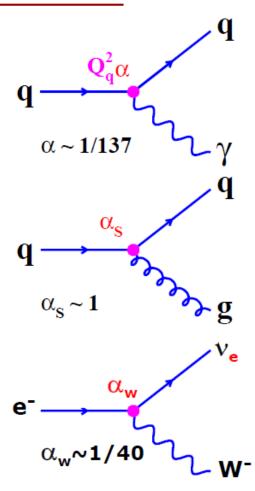
- Oddziaływania słabe są INNE niż elektromagnetyczne i silne:
  - są przenoszone przez ciężkie bozony
  - zmieniają rodzaj cząstki (leptonów i kwarków)
- WSZYSTKIE cząstki (również neutrina) oddziałują słabo





## Trzy oddziaływania - różne czy podobne?

- Oddziaływania elektromagnetyczne:
  - ✓ pomiędzy kwarkami i naładowanymi leptonami
  - ✓ przenoszone przez bezmasowy foton
  - ✓ foton oddziałuje z ładunkiem elektrycznym,  $\alpha \approx 1/100$
  - ✓ nie zmieniają rodzaju cząstek
  - ✓ na odległości  $10^{-15}$  m  $F_{elm} \approx 200$  N
- Oddziaływania silne
  - ✓ pomiędzy kwarkami i gluonami
  - ✓ przenoszone przez bezmasowe gluony
  - ✓ gluony oddziałują z ładunkiem kolorowym,  $\alpha_s \approx 1$
  - ✓ nie zmieniają rodzaju cząstek
  - ✓ na odległości  $10^{-15}$  m  $F_{strong} \approx 160~000~\mathrm{N}$
- Oddziaływania słabe
  - ✓ pomiędzy kwarkami i wszystkimi leptonami
  - ✓ przenoszone przez ciężkie bozony (bo mały zasięg),  $\alpha_W \approx 1/40$
  - ✓ zmieniają rodzaj cząstki
  - ✓ na odległości  $10^{-15}$  m  $F_{weak} \approx 0.002$  N

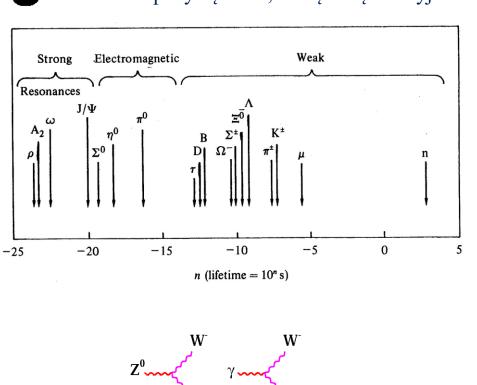


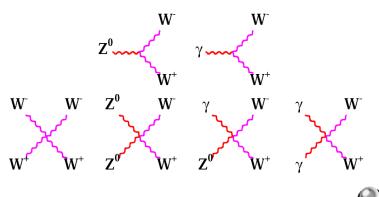
## Gdzie widzimy słabe rozpady?





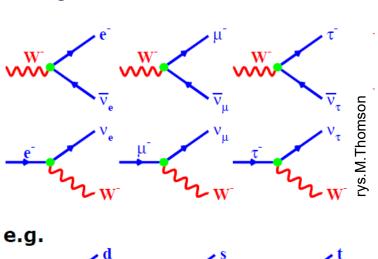
### Słabe rozpady są słabe, a więc cząstka żyje stosunkowo długo

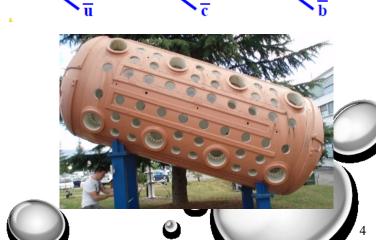


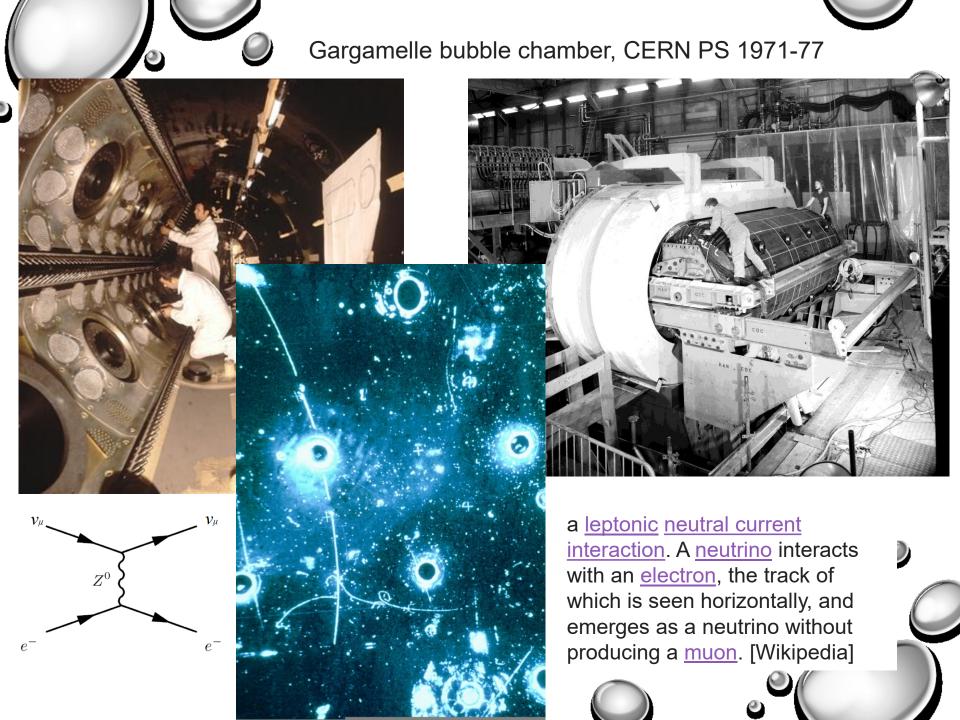


WFIIS AGH UST Kraków

A.Obłąkowska-Mucha









## FAISCEAU NEUTRINO PS PS NEUTRINO BEAM

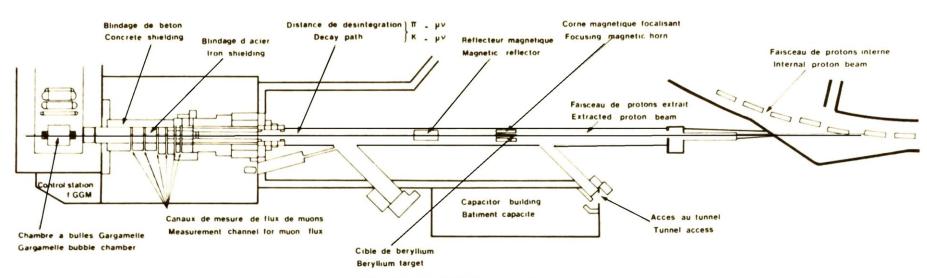
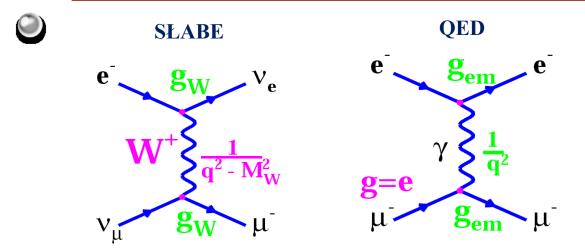


Fig. 1-2. The CERN neutrino beam lay-out.

## Słabe a elektromagnetyczne







dla niskich energii, gdy  $q^2 \ll M_W^2$  propagator w postaci  $\frac{1}{M_W}$  czyli punktowego oddziaływania Fermiego,

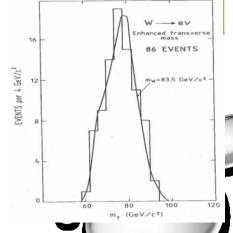
ciężki bozon oznacza krótki zasięg oddziaływania ,

$$M_W = 80.4 \pm 0.1 \, GeV$$

$$Z \approx 0.002 \, fm$$

- wymieniany bozon przenosi ładunek elektromagnetyczny,
- oddziaływanie ZMIENIA ZAPACH KWARKA!
- oddziaływanie łamie parzystości



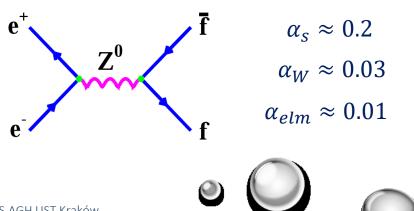


## Słabe a elektromagnetyczne

- Przy niskich energiach (małych przekazach pędu) oddziaływania słabe i elektromagnetyczne różnią się wyraźnie (zasięg, czas życia),
- Przy wyższych energiach (rozpraszanie neutrin) opis Fermiego oddz. słabych daje złe przewidywania.
- pojawia się idea UNIFIKACJI ODDZIAŁYWAŃ SŁABYCH I ELEKTROMAGNETYCZNYCH

(Glashow, Salam, Weinberg 1961-67, nagroda Nobla 1979).

- Idea unifikacji polega na opisaniu teorii tym samym lagranżianem i tymi samymi bozonami pośredniczącymi.
- Przesłaniem nowej teorii były FAKTY DOŚWIADCZALNE.



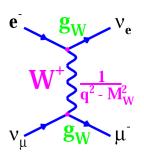


# Po co aż trzy bozony?



Przy rozpraszaniu neutrino-elektron wg. teorii Fermiego, przekrój czynny zmierza do nieskończoności.

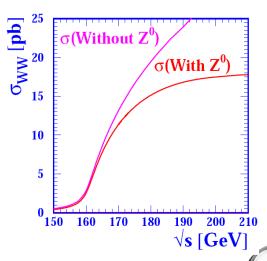
- jeśli oddziaływanie zachodzi z wymianą ciężkiego bozonu – propagator powoduje zmniejszenie szybko rosnących równań, Przy rozpraszaniu  $e^+e^- \to W^+W^-$  przekrój czynny również miał zbyt szybki wzrost

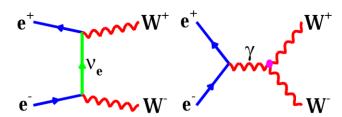


Oddziaływanie zachodzi poprzez wymianę bozonów pośredniczących – fotonu, W<sup>+</sup>, W<sup>-</sup> i Z<sup>0</sup>, które są ze sobą związane.

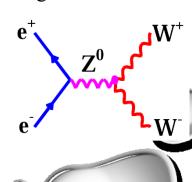
Jedynie taka teoria opisuje wyniki doświadczalne i przewiduje

nowe efekty.





interferencja dwóch diagramów

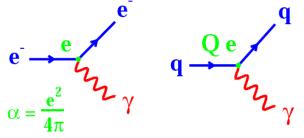


## Procesu z Modelu Standardowego



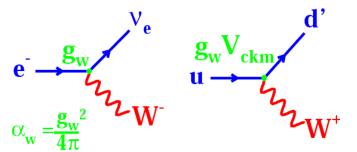


**ELEKTROMAGNETYCZNE** 

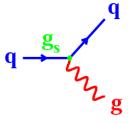


ładunek elektryczny

SŁABE CC (charge current)

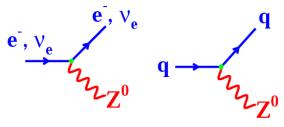


**SILNE** 



ładunek silny

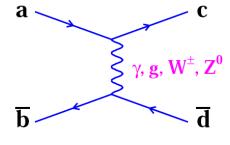
SŁABE NC (neutral current)



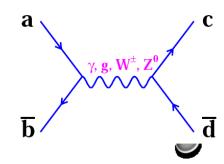
zmieniają rodzaj kwarków pomiędzy generacjami!







anihilacja



## Oddziaływania słabe - klasyfikacja





- leptonowe: 
$$\mu^- \rightarrow e^- \nu_\mu \bar{\nu}_e$$

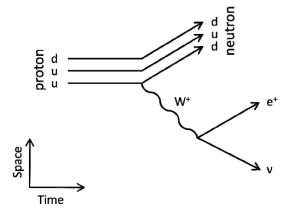
- półleptonowe: 
$$n \rightarrow p e^- \bar{\nu}_e$$

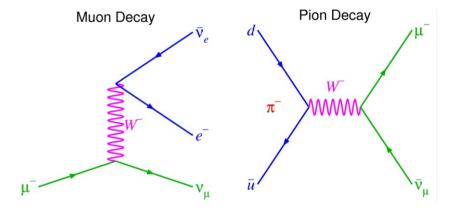
$$p \to n e^+ \nu_e \pi^- \to \mu^- \bar{\nu}_{\mu}$$

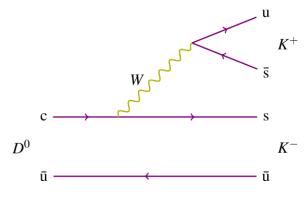
- nieleptonowe:  $\Lambda \rightarrow p \pi^-$ 

$$D^0 \to K^- \pi^+$$

$$B^0 \to K^- \, \pi^+$$







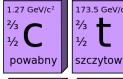






Kwarki

#### **Fermiony**



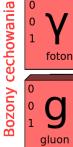






**Bozony** 





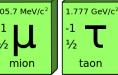




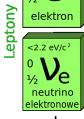
górny

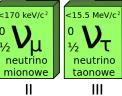
4.8 MeV/c<sup>2</sup>

dolny

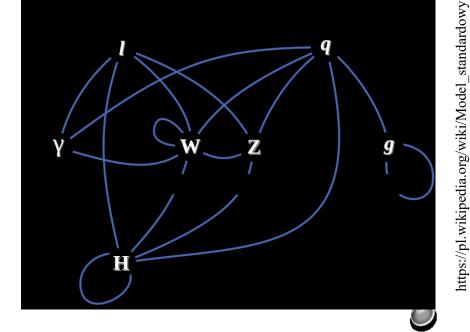














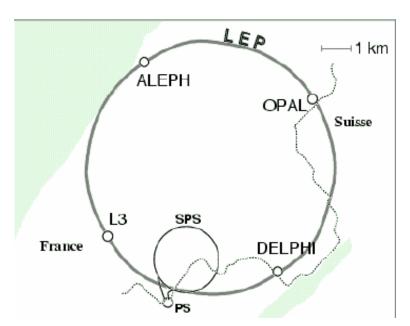


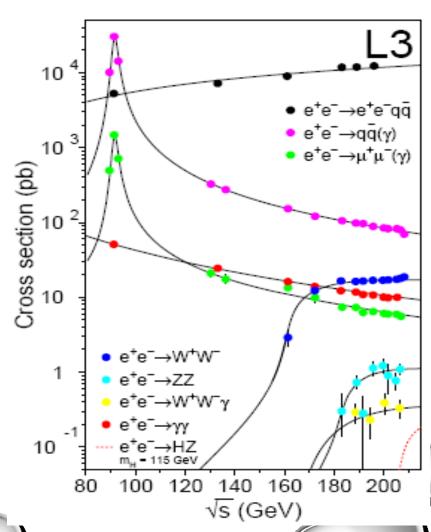






- program fizyczny:
- testy MS w obszarze produkcji bozonu Z<sup>0</sup>;
- produkcja bozonów W<sup>+</sup> W<sup>-</sup>;



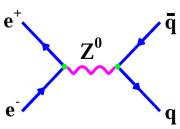




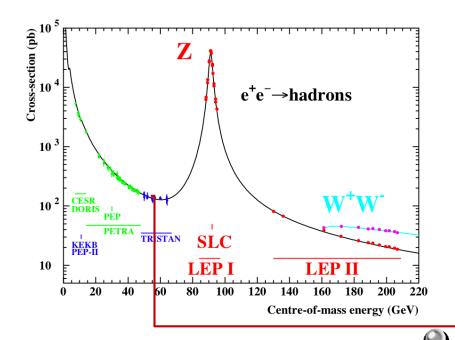


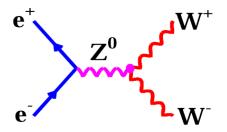


#### Podstawowe diagramy



niskie energie (LEP I)



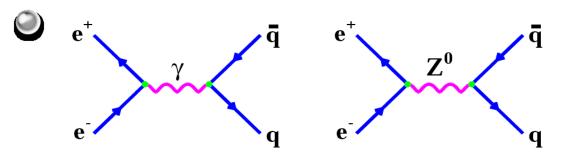


wysokie energie (LEP II)

- Najwyższe osiągnięte energie w akc. e+ e-,  $\sqrt{s}$ = 90-200 GeV
- W czterech eksperymentach zebrano 16 00 000 Z<sup>0</sup> i 30 000 par W<sup>+</sup>W<sup>-</sup>,
- Bardzo precyzyjne pomiary własności tych bozonów i parametrów Modelu Standardowego,

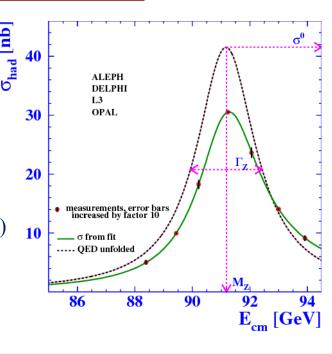
Do energii  $\sqrt{s}$ = 50 GeV cząstką pośredniczącą był tylko foton





- Przy niższych energiach  $\sqrt{s}$ < 50 GeV tylko wymiana fotonu.
- Przy wyższych energiach wymiana  $Z^0$  oraz interferencja  $(Z^0, \gamma)$
- Z<sup>0</sup> rozpada się z czasem 10<sup>-25</sup> s rezonans Breita -Wignera.
   Przebieg eksperymentu:
  - elektrony przyspieszane do energii w pobliżu masy  $Z^0$ ,
  - pomiar przekroju czynnego  $\sigma(e^+e^- \to f\bar{f}, q\bar{q})$
  - wyznaczanie parametrów:

masy  $\mathbb{Z}^0$ , całkowitej szerokości  $\Gamma_{\mathbb{Z}}$  przekroju czynnego dla piku  $\sigma_0$ 



Przy  $\sqrt{s} = 90 \text{ GeV } (M_z) - \text{dominacja } Z^0$ 





Przekrój czynny  $e^+e^-$ 

$$\sigma(e^+e^- \to Z^0 \to f\bar{f}) = g \frac{\pi}{E_e^2} \frac{\Gamma_{ee}\Gamma_{f\bar{f}}}{(E_{CM} - M_Z)^2 + \frac{\Gamma_Z^2}{4}} \qquad g = \frac{2J_Z + 1}{(2S_{e^+} + 1)(2S_{e^-} + 1)}$$

$$\sigma(e^+e^- \to Z^0 \to f\bar{f}) = \frac{3}{4} \frac{\pi}{E_e^2} \frac{\Gamma_{ee}\Gamma_{f\bar{f}}}{(\sqrt{s} - M_Z)^2 + \frac{\Gamma_Z^2}{4}}$$

Całkowita szerokość – suma szerokości na poszczególne stany końcowe

$$\Gamma_Z = \Gamma_{ee} + \Gamma_{\mu\mu} + \Gamma_{ au au} + \Gamma_{q\overline{q}} + \Gamma_{v\overline{v}}$$

W piku (maksimum):  $\sqrt{s} = M_Z$ 

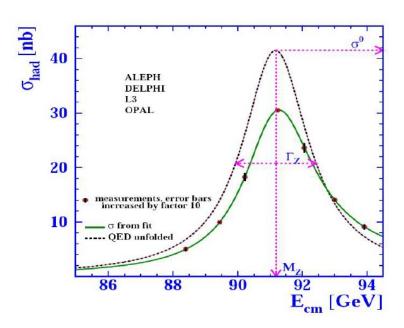
$$\sigma(e^+e^- \to Z^0 \to f\bar{f}) = \frac{12\pi}{M_Z^2} \frac{\Gamma_{ee}\Gamma_{f\bar{f}}}{\Gamma_Z^2}$$





# Wyznaczenie kształtu linii $Z^{0}$

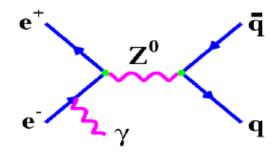




"poprawki radiacyjne":

elektron przed zderzeniem może wypromieniować foton – obniża to jego energię.

Krzywą doświadczalną należy przeskalować o poprawki związane z QED.



Najbardziej precyzyjne wyniki HEP:

$$M_Z = 91.1875 \pm 0.0021 \, GeV$$

$$\Gamma_Z = 2.4952 \pm 0.0023 \text{ GeV}$$

$$\sigma_{\bar{q}q} = 41.540 \pm 0.037 \text{ nb}$$







$$\begin{pmatrix} e^{-} & d \\ \nu_{e} & u \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \mu^{-} & s \\ \nu_{\mu} & c \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \tau^{-} & b \\ \nu_{\tau} & t \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} ? & ? \\ ? & ? \end{pmatrix}$$

Skoro  $Z^0$  oddziałuje z wszystkimi fermionami (również neutrinami) tak samo, to wkład od następnego pokolenia (o masie  $< M_7/2$ ) byłby widoczny w całkowitej szerokości.

$$egin{aligned} oldsymbol{\Gamma}_Z &= oldsymbol{\Gamma}_{ee} + oldsymbol{\Gamma}_{\mu\mu} + oldsymbol{\Gamma}_{ au au} + oldsymbol{\Gamma}_{q\overline{q}} + oldsymbol{\Gamma}_{v\overline{v}} \ & oldsymbol{\Gamma}_{v_e\overline{v}_e} + oldsymbol{\Gamma}_{v_\mu\overline{v}_\mu} + oldsymbol{\Gamma}_{v_ au\overline{v}_ au} \end{aligned}$$

- Następnego pokolenia neutrin nie zaobserwujemy bezpośrednio, ale jego istnienie zwiększy całkowity przekrój czynny i całkowitą szerokość Z<sup>0</sup>. Ale neutrin i tak nie widzimy, więc widzialna część przekroju czynnego ZMNIEJSZY SIĘ!
- W maksimum mamy:

$$\sigma_{f\bar{f}}^0 = \frac{12\pi}{M_Z^2} \frac{\Gamma_{ee} \Gamma_{f\bar{f}}}{\Gamma_Z^2}$$



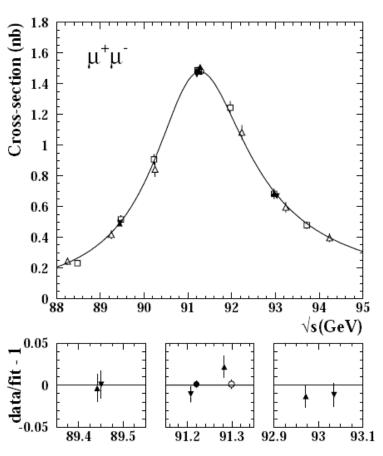


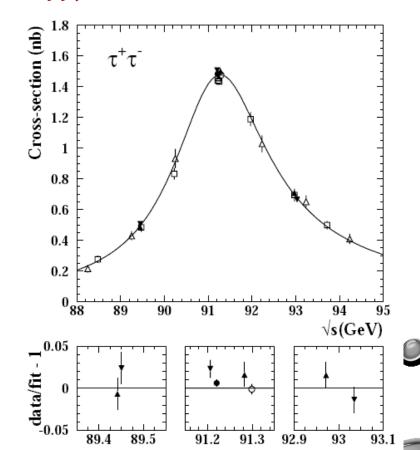
# Pomiar liczby neutrin





Mierzymy przekrój czynny dla wszystkich widzialnych stanów końcowych (czyli bez neutrin)-precyzja!  $\sigma(e^+e^- \to Z^0 \to f\bar{f})$ 

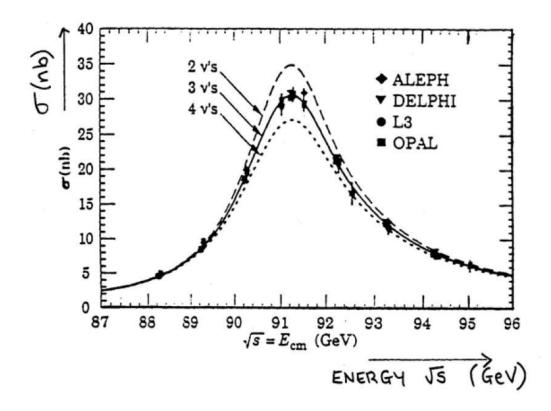








# Pomiar liczby neutrin



W dostępnych zakresach energii istnieją 3 pokolenia neutrin.

Szerokości cząstkowe dla leptonów potwierdzają uniwersalność leptonów.

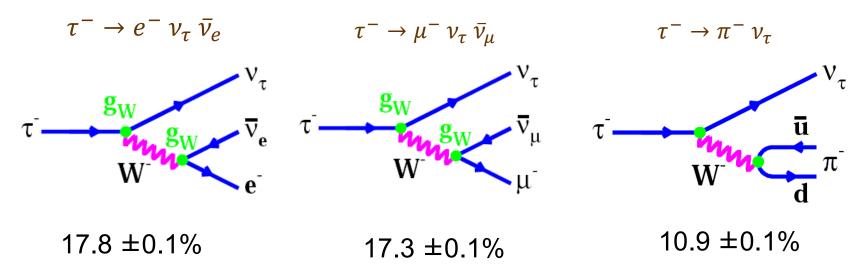
Szerokość dla kwarków potwierdza kolor.

# Uniwersalność leptonów





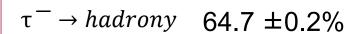
Popatrzmy dalej na rozpady leptonu  $\tau$  – jest on tak ciężki, że może rozpaść się również na hadrony.



obliczenia czasu życia i stałej sprzężenia dla τ pokazują:

## UNIWERSALNOŚĆ LEPTONÓW.

Naładowane prądy w tych rozpadach są TAKIE SAME dla wszystkich leptonów.





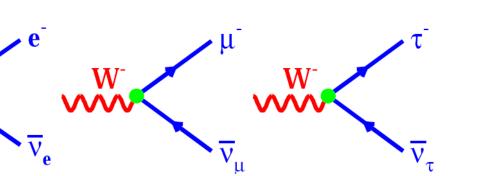


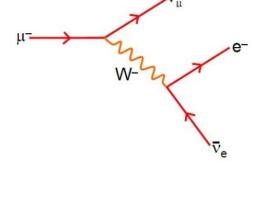
# Słabe rozpady leptonów



Prądy naładowane (oddz. przenoszone przez bozon W) działają w obrębie dubletów (tego samego pokolenia):

$$egin{pmatrix} \left(e^-
ight), \left(\mu^-
ight), \left( au^-
ight), \left( au^-
ight) \end{pmatrix}$$





BRAK:  $W \rightarrow e^- \nu_{\mu}$ 

nie ma oddziaływań pomiędzy leptonami z różnych pokoleń





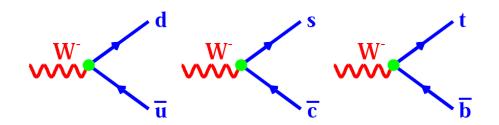


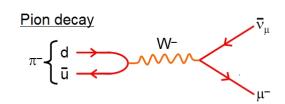






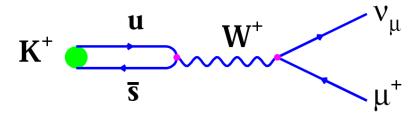
## Podobnie mogłoby być dla kwarków:





gdyby nie obserwacja procesu:  $K^+(u \bar{s}) \rightarrow \mu^+ \nu_{\mu}$ 

w którym widać wierzchołek  $W^+ \rightarrow u\bar{s}$  ze ZMIANĄ POKOLENIA!



oznacza to, że słabe rozpady kwarków wyglądają trochę inaczej, bo mogą zachodzić ze zmianą pokolenia



# Mieszanie kwarków



Stany, które biorą udział w słabych oddziaływaniach są ortogonalnymi kombinacjami stanów o określonym zapachu, czyli:

oddz. słabe "widzą" zamiast kwarka d – jego stan będący kombinacją d i s:

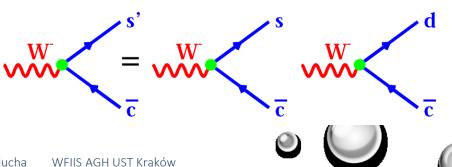
#### **STANY SŁABE**

### stany masowe (silne)

$$\begin{pmatrix} d' \\ s' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta_c & \sin \theta_c \\ -\sin \theta_c & \cos \theta_c \end{pmatrix} \begin{pmatrix} d \\ s \end{pmatrix} \qquad \begin{pmatrix} d' = d\cos\theta_c + s\sin\theta_c \\ s' = s\cos\theta_c - d\sin\theta_c \end{pmatrix}$$

$$d' = d\cos\theta_c + s\sin\theta_c$$
$$s' = s\cos\theta_c - d\sin\theta_c$$

W oddziaływaniach słabych częściej występują człony z  $\cos \theta_c$ , człony proporcjonalne do  $\sin \theta_c$  są tłumione.



kąt mieszania (kąt Cabbibo)

$$\theta_C = 13^{\circ}$$



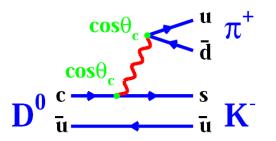


## Tłumienie w słabych rozpadach





Wprowadzenia kąta mieszania doskonale tłumaczy tłumienie występowania niektórych rozpadów:



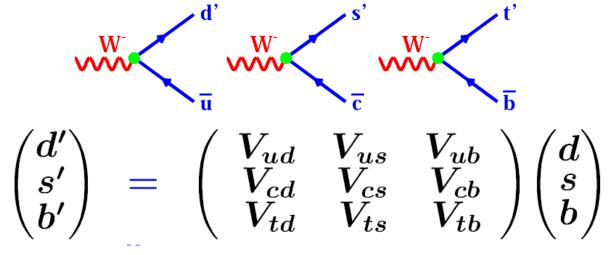
$$\frac{\Gamma(D^0 \to K^+ \pi^-)}{\Gamma(D^0 \to K^- \pi^+)} = \frac{\sin^4 \theta_c}{\cos^4 \theta_c} \approx 0.0028$$



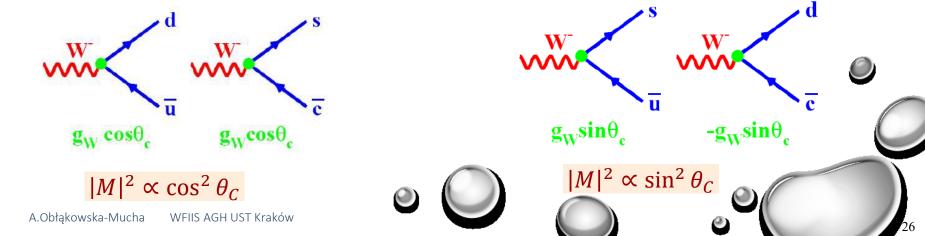




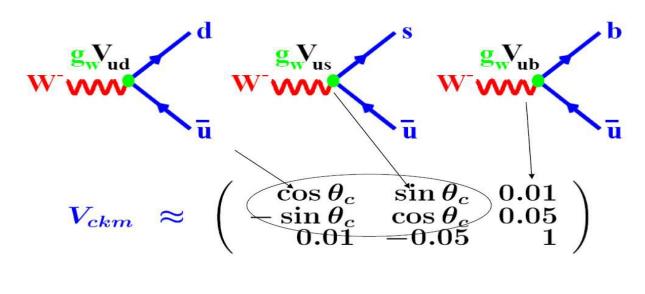


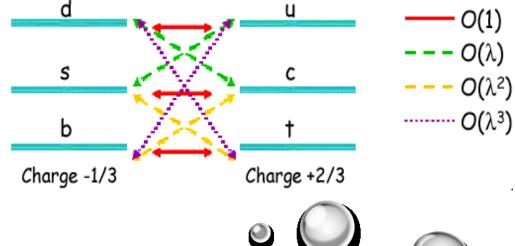


najbardziej częste są przejścia na diagonalach, przejścia ze zmianą dwóch pokoleńsilnie TŁUMIONE







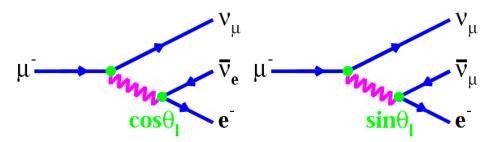




$$V_{ckm} pprox \left( egin{array}{ccc} \cos heta_c & \sin heta_c & 0.01 \ -\sin heta_c & \cos heta_c & 0.05 \ 0.01 & -0.05 & 1 \end{array} 
ight)$$

Pomiar parametrów macierzy CKM – program fizyczny eksperymentów: BELLE (Japonia), BaBar (USA) i LHCb (CERN).

Sukces macierzy mieszania – koncepcja mieszania leptonów?



Problem doświadczalny – jak określić rodzaj neutrina? Kwarki mają różne masy i można rozróżnić stany końcowe.

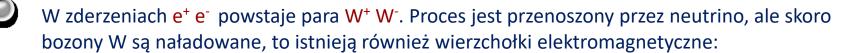


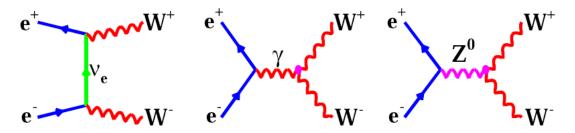




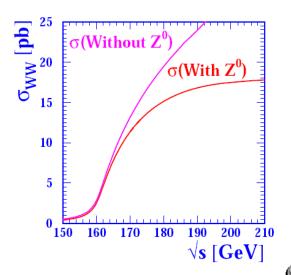




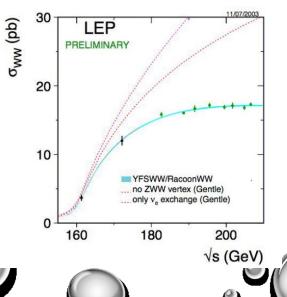




Istnienie Potrójnego Wierzchołka było przewidziane...



... i zostało potwierdzone doświadczalnie!



A.Obłakowska-Mucha

# Rozpady $W^+W^-$ w LEP





- W modelu standardowym wierzchołki  $W^+ \rightarrow l \nu$  są takie same (zachodzą tak samo często).
- Pamiętając o kolorach mamy do dyspozycji stany końcowe:

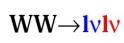
i spodziewamy się ich w stosunkach:

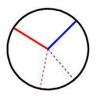
Br(
$$\mathbf{W}^{\pm} \rightarrow \mathbf{q}\overline{\mathbf{q}}$$
) =  $\frac{2}{3}$   
Br( $\mathbf{W}^{\pm} \rightarrow \ell \nu$ ) =  $\frac{1}{3}$ 

a po uwzględnieniu "kolorowych" poprawek z QCD:

$$Br(W^{\pm} \rightarrow q\overline{q}) = 0.675$$

A mamy z doświadczenia:





10.5 %

$$WW \rightarrow qqlv$$



43.9 %

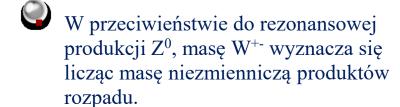
 $WW \rightarrow qqqq$ 



45.6 %

Zad: zweryfikować uniwersalność leptonów i kwarków na podstawie powyższych wyników.

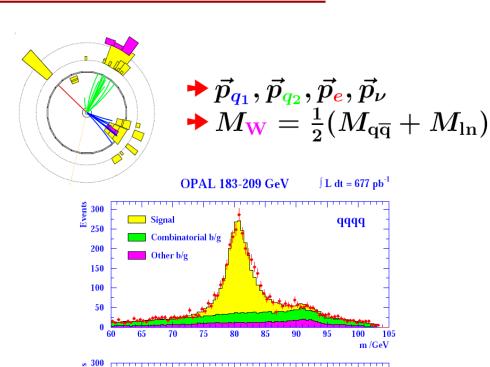


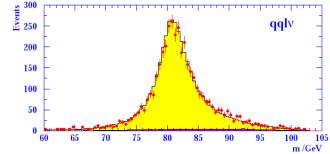


 Musimy mieć pędy wszystkich cząstek i ich identyfikację.

$$M_W = 80.423 \pm 0.038 \, GeV$$

$$\Gamma_W = 2.12 \pm 0.11 \, GeV$$









## Fizyka modelu elektrosłabego



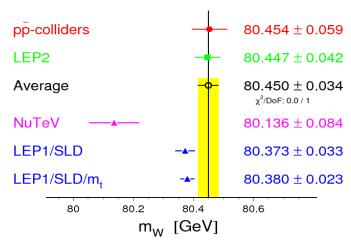


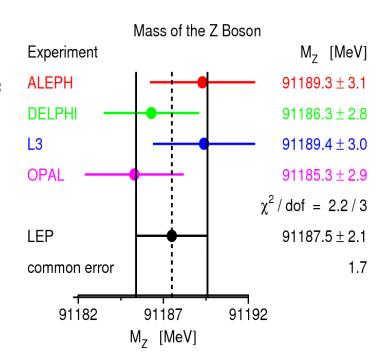
 Pomiary na LEPie są najdokładniejszymi testami Modelu Standardowego.

$$lpha_{em}$$
 $G_{
m F}$ =(1.16632±0.00002)×10<sup>-5</sup> GeV<sup>-2</sup>
 $M_{
m W}$ = (80.423 ± 0.038) GeV
 $M_{
m Z^0}$ = (91.1875 ± 0.0021) GeV
 $\sin^2 \theta_W = 0.23143 \pm 0.00015$ 

Wyznaczono większość parametrów MS.

#### W-Boson Mass [GeV]







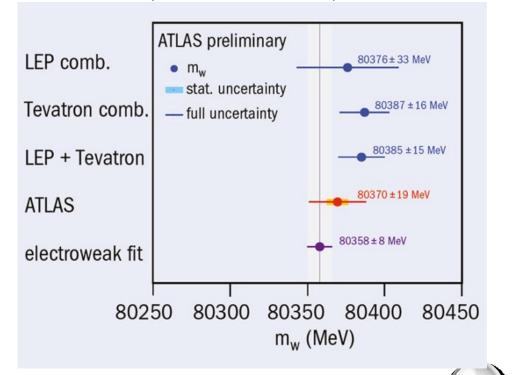
# Fizyka modelu elektrosłabego

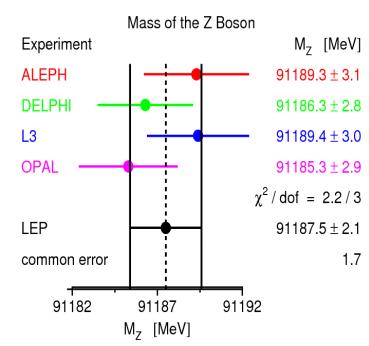




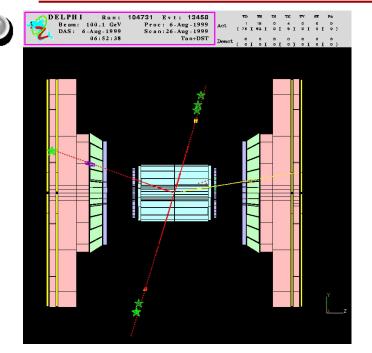
Pomiary na LEPie są najdokładniejszymi testami Modelu Standardowego.

$$egin{aligned} & lpha_{em} \ & G_{
m F} = & (1.16632 \pm 0.00002) imes 10^{-5} \ {
m GeV}^{-2} \ & M_{
m W} = & (80.423 \pm 0.038) \ {
m GeV} \end{aligned}$$

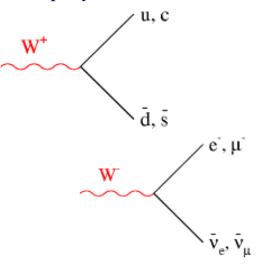


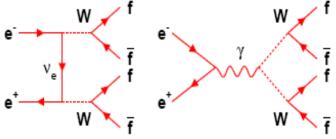


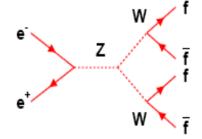
## Obserwacja przypadków W<sup>+</sup>W<sup>-</sup>

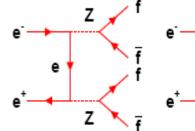


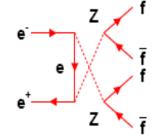
Wymiana bozonów W prowadzi do zmiany "zapachu" hadronów – prądy naładowane-rozpady słabe









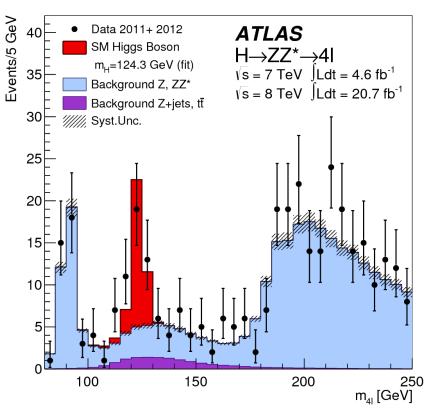


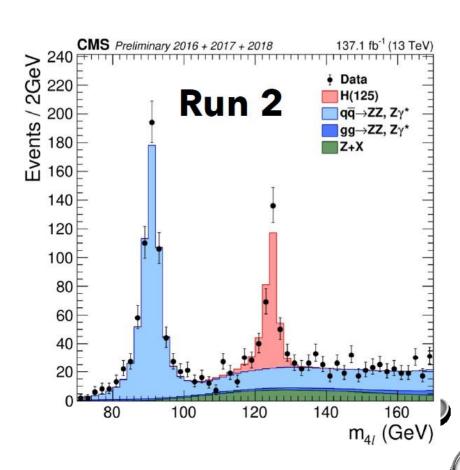
UWAGA! To jest największe tło dla produkcji bozonu Higgsa!

## Obserwacja przypadków $W^+W^-$ , $Z^0Z^0$









UWAGA! To jest największe tło dla produkcji bozonu Higgsa!





- Oddziaływania słabe odpowiedzialne za rozpady beta.
- Podobieństwo pomiędzy słabymi i elektromagnetycznymi (podobna stała sprzężenia).
- Unifikacja elektrosłaba i 4 bozony  $(\gamma, Z^0, W^{\pm})$ .
- Najbardziej precyzyjne pomiary fizyki cząstek w procesach:

$$e^+e^-
ightarrow Z^0
ightarrow f\,ar{f}$$
  $e^+e^-
ightarrow W^+W^-
ightarrow far{f}far{f}$ 

### potwierdziły:

- liczbę pokoleń,
- uniwersalność leptonów
- mieszanie kwarków,
- ładunek kolorowy kwarków
- dały fundament do poszukiwania i wyznaczenia masy bozonu Higgsa



