

CZĄSTKI ELEMENTARNE I ODDZIAŁYWANIA

X ODDZIAŁYWANIA SŁABE I ELEKTROSŁABE

Agnieszka Obłąkowska-Mucha

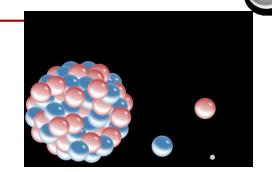
http://home.agh.edu.pl/~amucha/ Katedra Oddziaływań i Detekcji Cząstek D11 p. 106

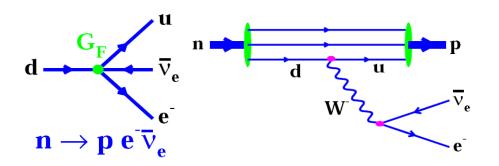


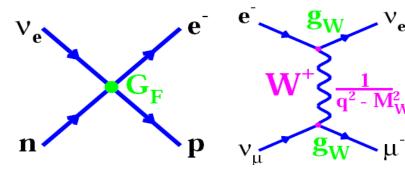


Oddziaływania słabe

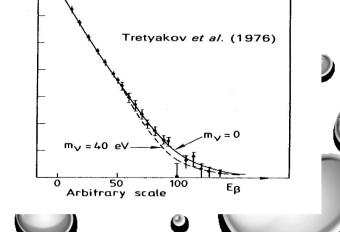
- **(1)** Rozpady β zachodzą poprzez oddziaływania słabe:
 - neutron zmienia się w proton i emituje elektron i neutrino
- 1930 W.Pauli zaproponował hipotezę neutrino (odkryte w 1956)
- Obecnie rozpady β uważane są jako zmianę kwarków $u \leftrightarrow d$ spowodowaną emisją bozonu W^{\pm} :







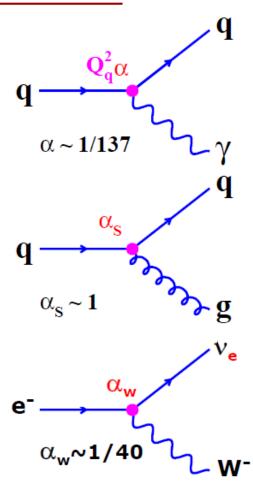
- Oddziaływania słabe są INNE niż elektromagnetyczne i silne:
 - są przenoszone przez ciężkie bozony
 - zmieniają rodzaj cząstki (leptonów i kwarków)
- WSZYSTKIE cząstki (również neutrina) oddziałują słabo





Trzy oddziaływania - różne czy podobne?

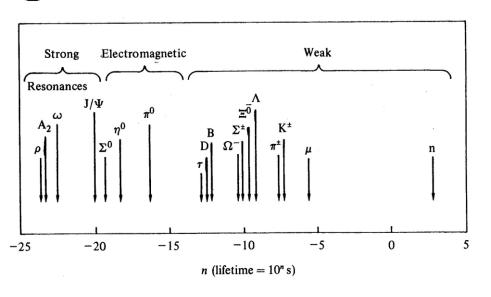
- ddziaływania elektromagnetyczne:
 - ✓ pomiędzy kwarkami i naładowanymi leptonami
 - ✓ przenoszone przez bezmasowy foton
 - ✓ foton oddziałuje z ładunkiem elektrycznym, $\alpha \approx 1/100$
 - ✓ nie zmieniają rodzaju cząstek
 - ✓ na odległości 10^{-15} m $F_{elm} \approx 200$ N
- Oddziaływania silne
 - ✓ 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 $F_{strong} \approx 160~000$ 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

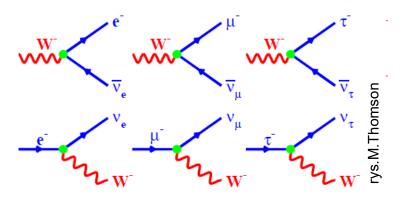


Gdzie widzimy słabe rozpady?

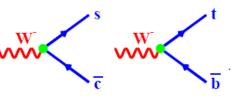


Słabe rozpady są słabe, a więc cząstka żyje stosunkowo długo











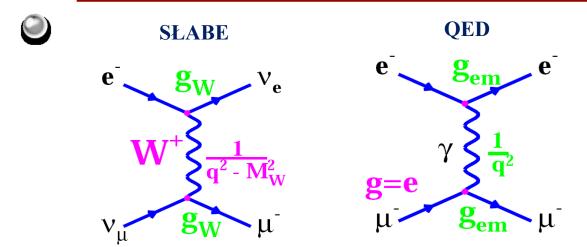






Słabe a elektromagnetyczne







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

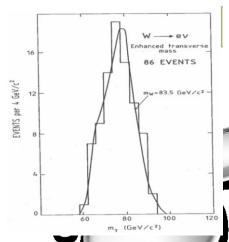
ciężki bozon oznacza krótki zasięg oddziaływania ,

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

$$Z \approx 0.002 \, fm$$

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



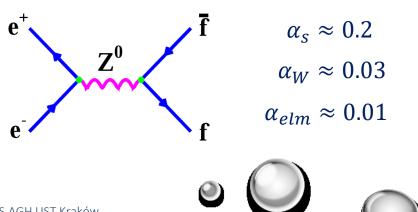




- Przy niskich energiach (małych przekazach pędu) oddziaływania słabe i elektromagnetyczne różnią się wyraźnie (zasięg, czas życia),
- Przy wyższych energiach (rozpraszanie neutrin) opis Fermiego oddz. słabych daje złe przewidywania.
- pojawia się idea UNIFIKACJI ODDZIAŁYWAŃ SŁABYCH I ELEKTROMAGNETYCZNYCH

(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.

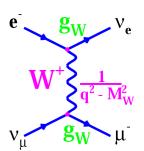


Po co aż trzy bozony?



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

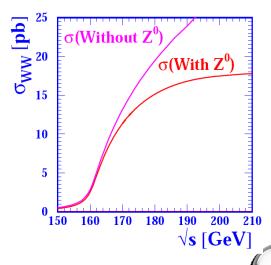
- jeśli oddziaływanie zachodzi z wymianą ciężkiego bozonu – propagator powoduje zmniejszenie szybko rosnących równań, Przy rozpraszaniu $e^+e^- \to W^+W^-$ przekrój czynny również miał zbyt szybki wzrost

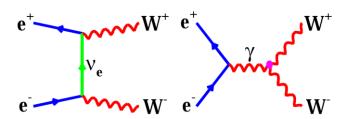


Oddziaływanie zachodzi poprzez wymianę bozonów pośredniczących – fotonu, W⁺, W⁻ i Z⁰, które są ze sobą związane.

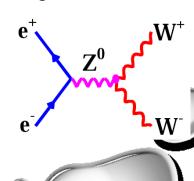
Jedynie taka teoria opisuje wyniki doświadczalne i przewiduje

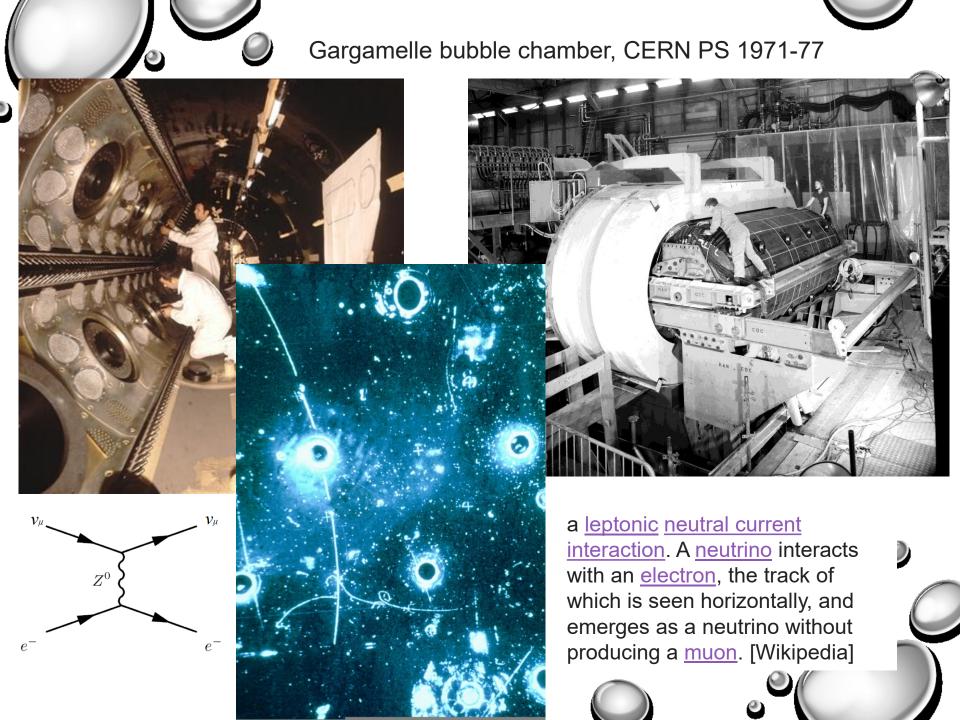
nowe efekty.

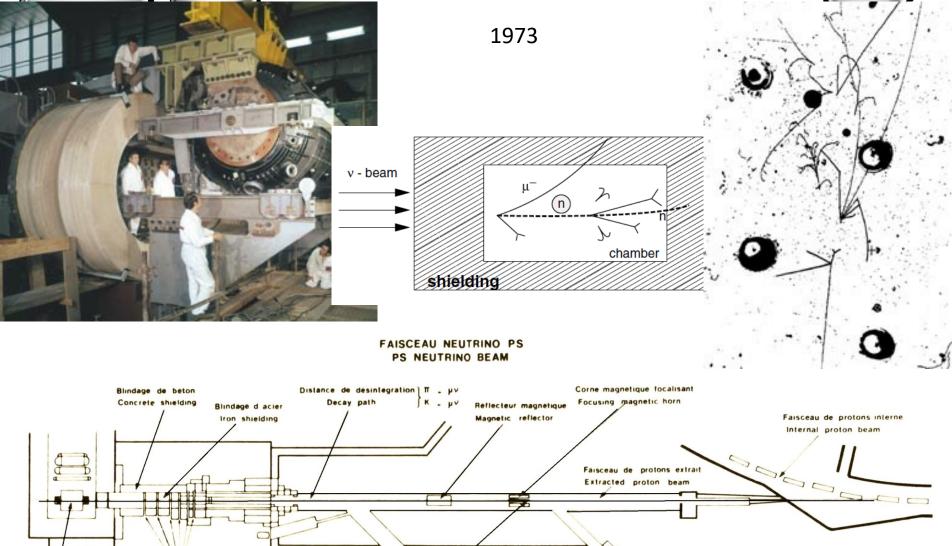




interferencja dwóch diagramów







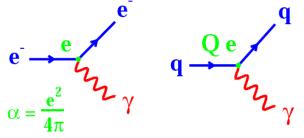
Control station 1 GGM Capacitor building Batiment capacite Canaux de mesure de flux de muons Acces a Tunnel Measurement channel for muon flux Chambre a bulles Gargamelle Gargamelle bubble chamber Cible de beryllium Z^0 Beryllium target WFIIS AGH UST Kraków A.Obłąkowska-Mucha Fig. 1-2. The CERN neutrino beam lay-out. https://cerncourier.com/a/the-discovery-of-the-weak-neutral-currents/

Procesu z Modelu Standardowego



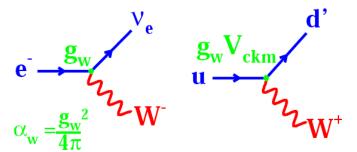


ELEKTROMAGNETYCZNE

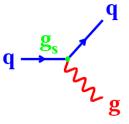


ładunek elektryczny

SŁABE CC (charge current)

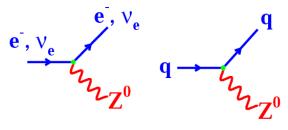


SILNE



ładunek silny

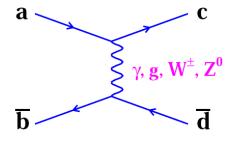
SŁABE NC (neutral current)



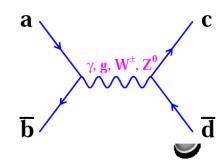
zmieniają rodzaj kwarków pomiędzy generacjami!







anihilacja





Oddziaływania słabe - klasyfikacja





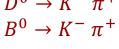
- leptonowe:
$$\mu^- \rightarrow e^- \nu_\mu \bar{\nu}_e$$

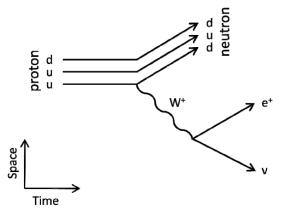
- półleptonowe:
$$n \rightarrow p e^- \bar{\nu}_e$$

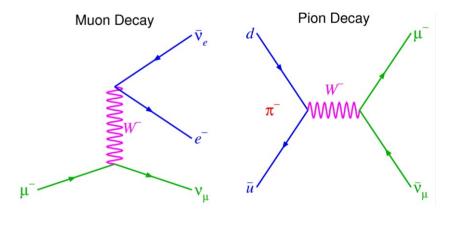
$$p \to n e^+ \nu_e \pi^- \to \mu^- \bar{\nu}_{\mu}$$

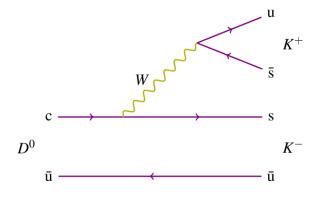
- nieleptonowe: $\Lambda \rightarrow p \pi^-$

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















Kwarki

górny

4.8 MeV/c²

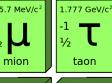
dolny

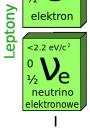
Fermiony











elektron



Ш

dziwny





Bozony

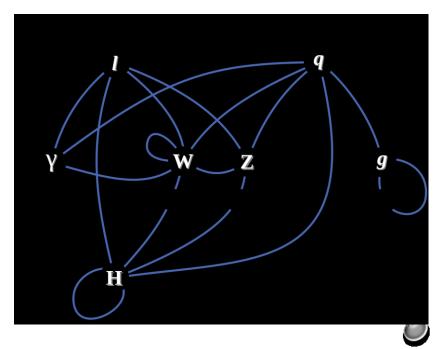












https://pl.wikipedia.org/wiki/Model_standardowy





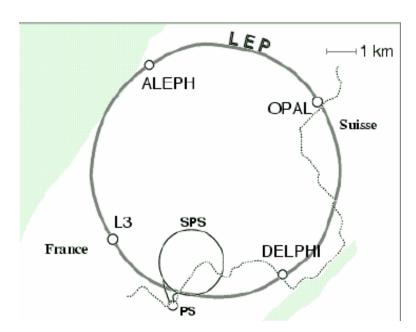


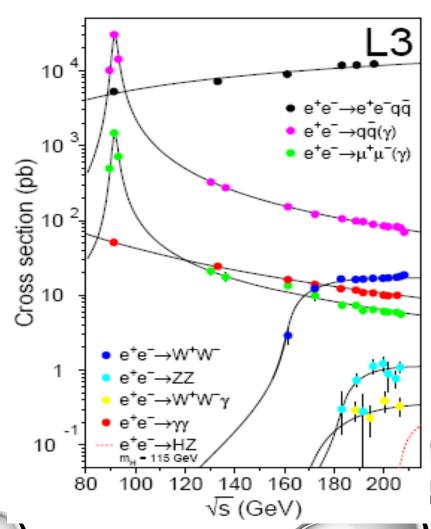






- program fizyczny:
- testy MS w obszarze produkcji bozonu Z⁰;
- produkcja bozonów W+W-;





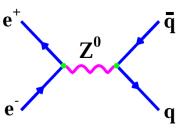




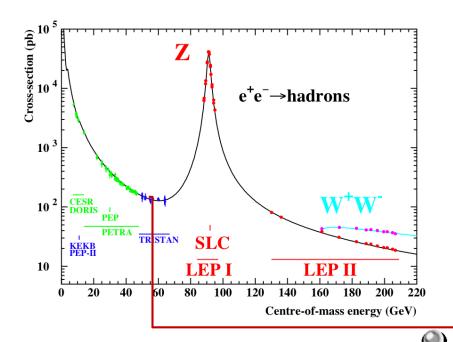


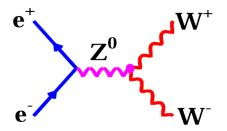


Podstawowe diagramy



niskie energie (LEP I)



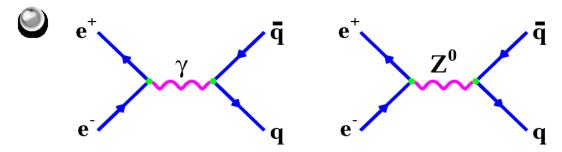


wysokie energie (LEP II)

- Najwyższe osiągnięte energie w akc. e+ e-, √s= 90-200 GeV
- W czterech eksperymentach zebrano 16 00 000 Z⁰ i 30 000 par W⁺W⁻
- Bardzo precyzyjne pomiary własności tych bozonów i parametrów Modelu Standardowego,

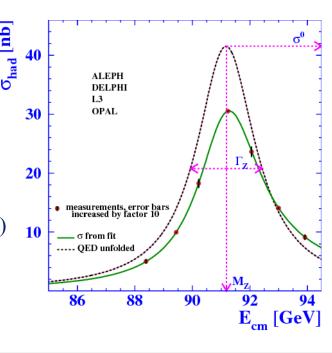
Do energii \sqrt{s} = 50 GeV cząstką pośredniczącą był tylko foton





- Przy niższych energiach \sqrt{s} < 50 GeV tylko wymiana fotonu.
- Przy wyższych energiach wymiana Z^0 oraz interferencja (Z^0, γ)
- Z⁰ rozpada się z czasem 10⁻²⁵ 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 σ_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): $\sqrt{s} = M_Z$

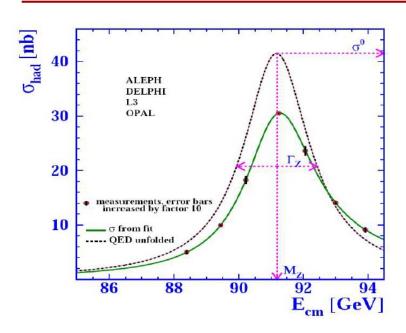
$$\sigma(e^+e^- \to Z^0 \to f\bar{f}) = \frac{12\pi}{M_Z^2} \frac{\Gamma_{ee}\Gamma_{f\bar{f}}}{\Gamma_Z^2}$$





Wyznaczenie kształtu linii Z^0

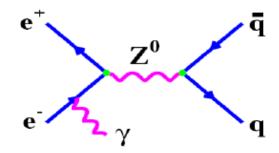




"poprawki radiacyjne":

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

Krzywą doświadczalną należy przeskalować o poprawki związane z QED.



Najbardziej precyzyjne wyniki HEP:

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

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

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







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

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.

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

- Następnego pokolenia neutrin nie zaobserwujemy bezpośrednio, ale jego istnienie zwiększy całkowity przekrój czynny i całkowitą szerokość Z⁰. Ale neutrin i tak nie widzimy, więc widzialna część przekroju czynnego ZMNIEJSZY SIĘ!
- W maksimum mamy:

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



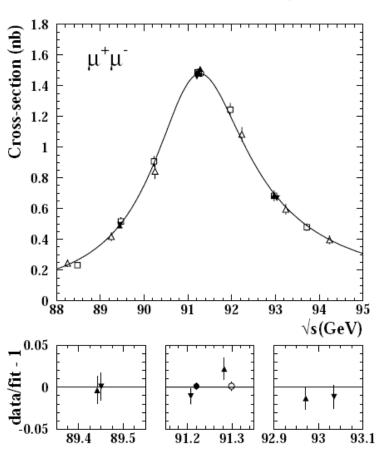


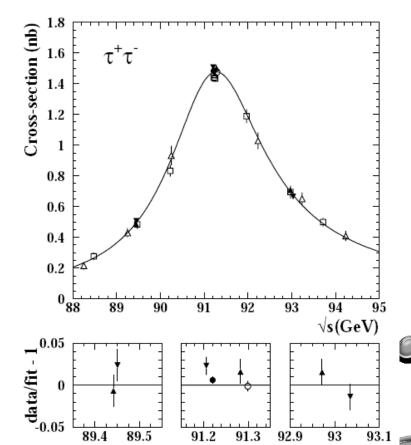
Pomiar liczby neutrin



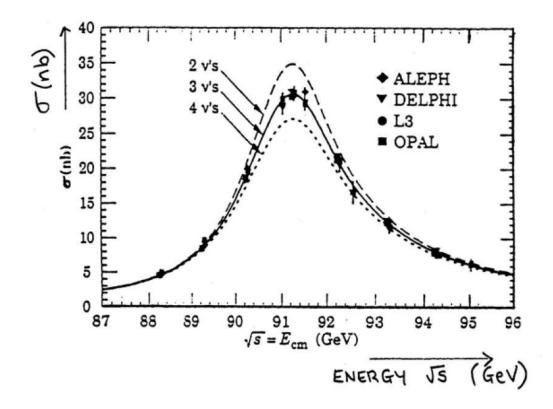


Mierzymy przekrój czynny dla wszystkich widzialnych stanów końcowych (czyli bez neutrin)precyzja! $\sigma(e^+e^- \to Z^0 \to f\bar{f})$





Pomiar liczby neutrin



W dostępnych zakresach energii istnieją 3 pokolenia neutrin.

Szerokości cząstkowe dla leptonów potwierdzają uniwersalność leptonów.

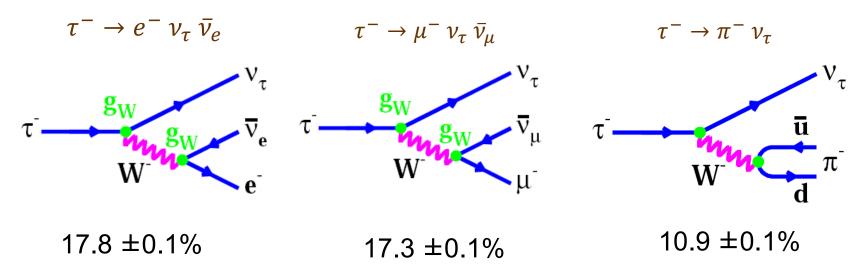
Szerokość dla kwarków potwierdza kolor.

Uniwersalność leptonów





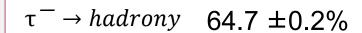
Popatrzmy dalej na rozpady leptonu τ – jest on tak ciężki, że może rozpaść się również na hadrony.



obliczenia czasu życia i stałej sprzężenia dla τ pokazują:

UNIWERSALNOŚĆ LEPTONÓW.

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



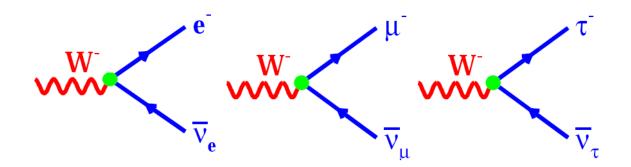


Słabe rozpady leptonów



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





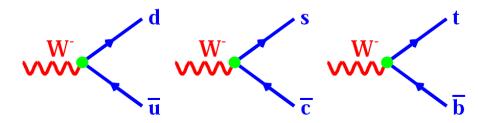






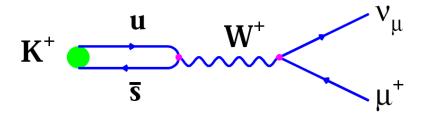


Podobnie mogłoby być dla kwarków:



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



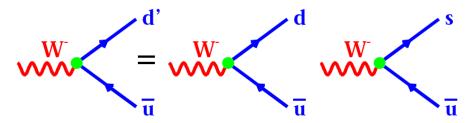


Mieszanie kwarków



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

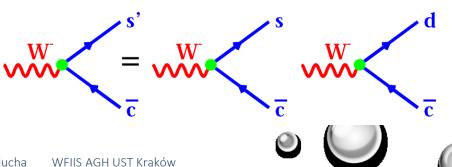
stany masowe (silne)

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

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

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

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



kąt mieszania (kąt Cabbibo)

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



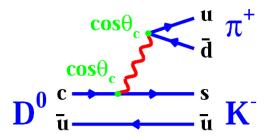


Tłumienie w słabych rozpadach





Wprowadzenia kąta mieszania doskonale tłumaczy tłumienie występowania niektórych rozpadów:



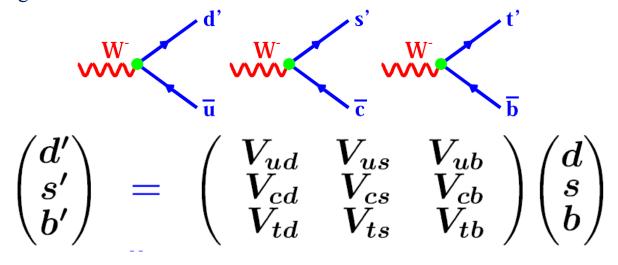
$$\frac{\Gamma(D^0 \to K^+ \pi^-)}{\Gamma(D^0 \to K^- \pi^+)} = \frac{\sin^4 \theta_c}{\cos^4 \theta_c} \approx 0.0028$$



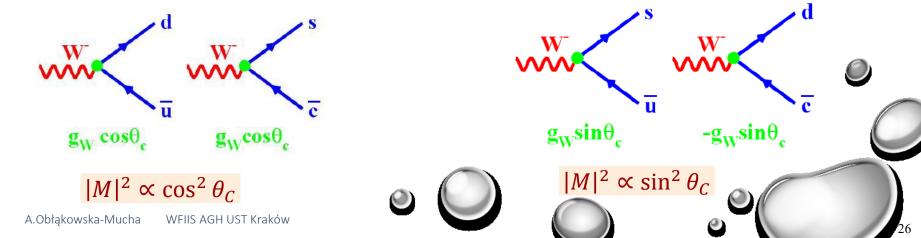




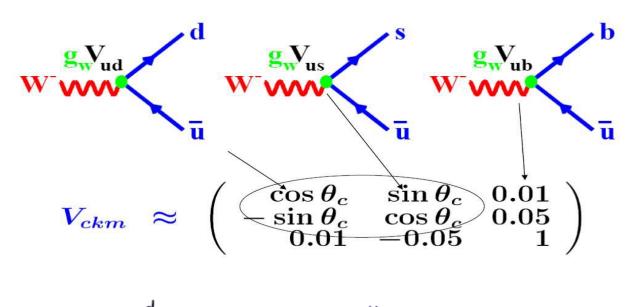


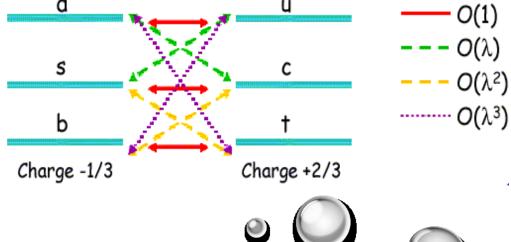


najbardziej częste są przejścia na diagonalach, przejścia ze zmianą dwóch pokoleńsilnie TŁUMIONE







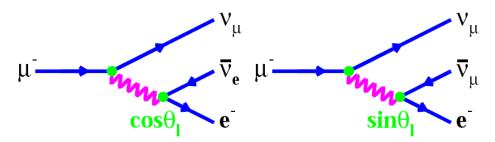




$$V_{ckm} \approx \begin{pmatrix} \cos \theta_c & \sin \theta_c & 0.01 \\ -\sin \theta_c & \cos \theta_c & 0.05 \\ 0.01 & -0.05 & 1 \end{pmatrix}$$

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.



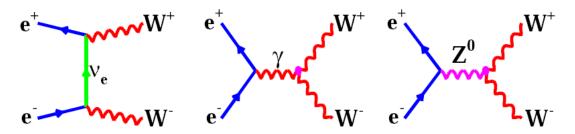




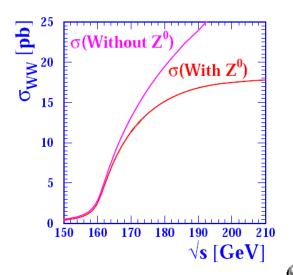




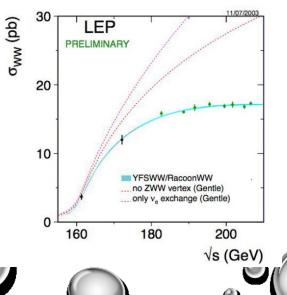




Istnienie Potrójnego Wierzchołka było przewidziane...



... i zostało potwierdzone doświadczalnie!





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:

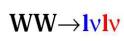
i spodziewamy się ich w stosunkach:

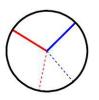
Br(
$$\mathbf{W}^{\pm} \rightarrow \mathbf{q}\mathbf{\bar{q}}$$
) = $\frac{2}{3}$
Br($\mathbf{W}^{\pm} \rightarrow \ell \nu$) = $\frac{1}{3}$

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 %

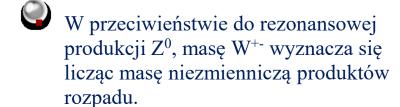
 $WW \rightarrow qqqq$



45.6 %

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

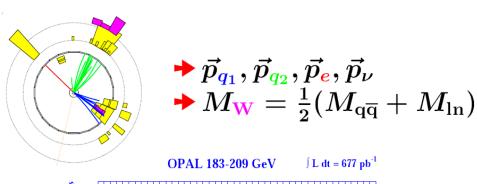


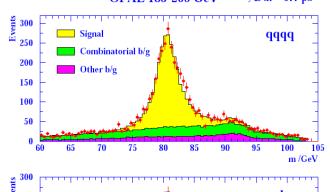


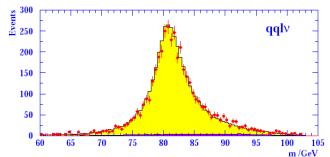
 Musimy mieć pędy wszystkich cząstek i ich identyfikację.

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

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











Fizyka modelu elektrosłabego



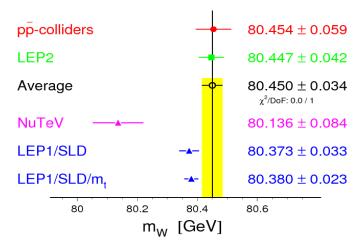


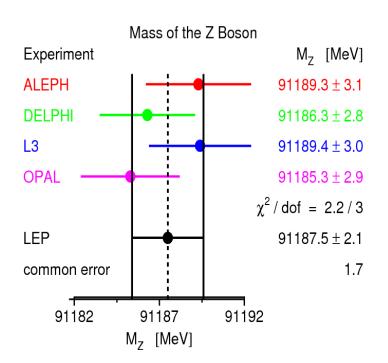
 Pomiary na LEPie są najdokładniejszymi testami Modelu Standardowego.

$$lpha_{em}$$
 $G_{
m F}$ =(1.16632±0.00002)×10⁻⁵ GeV⁻²
 $M_{
m W}$ = (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]







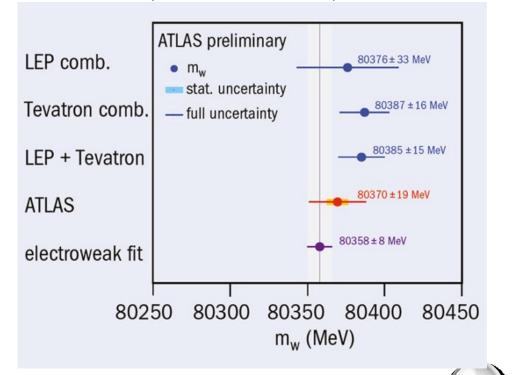
Fizyka modelu elektrosłabego

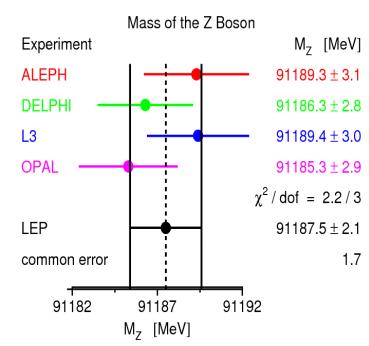




Pomiary na LEPie są najdokładniejszymi testami Modelu Standardowego.

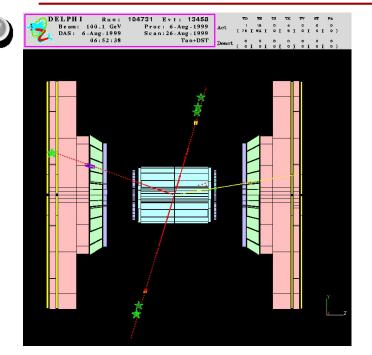
$$egin{aligned} & lpha_{em} \ & G_{
m F} = & (1.16632 \pm 0.00002) imes 10^{-5} \ {
m GeV}^{-2} \ & M_{
m W} = & (80.423 \pm 0.038) \ {
m GeV} \end{aligned}$$



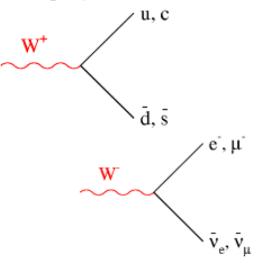


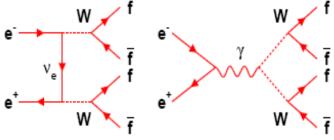


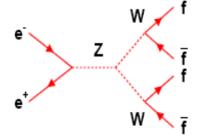
Obserwacja przypadków W⁺W⁻

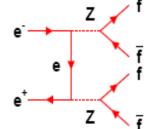


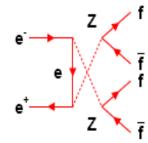
Wymiana bozonów W prowadzi do zmiany "zapachu" hadronów – prądy naładowane-rozpady słabe







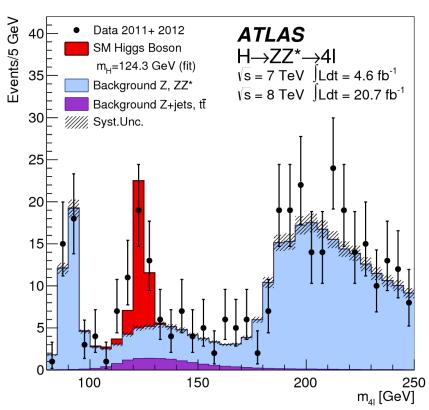


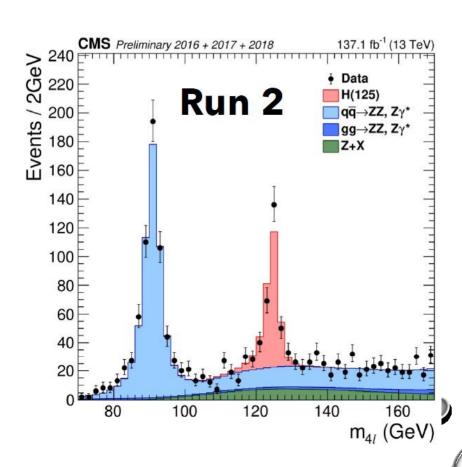


UWAGA! To jest największe tło dla produkcji bozonu Higgsa!

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 (γ, 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



