

W-Massenmessung

Julia Sobolewski

11. Juni 2019

Fakultät Physik



Inhaltsverzeichnis

Einleitung

Was sind W-Bosonen?

Entdeckung des W-Bosons

Motivation

Theoretische Grundlagen

Tevatron

Allgemeines

Beschleuniger-Kette

Detektoren

Messstrategie und Unsicherheiten am Beispiel von CDF Run II Daten

Modellierung von Produktion und Zerfall des W-Bosons

Impulskalibration

Kalibration des em. Kalorimeters

Bestimmung des hadronischen Recoils

Untergrund-Abschätzung

Massenfit

Unsicherheiten

Zusammenfassung

Julia Sobolewski | 11. Juni 2019



Inhaltsverzeichnis

Einleitung

Was sind W-Bosonen?

Entdeckung des W-Bosons

Motivation

Theoretische Grundlagen

Tevatror

Allgemeines

Beschleuniger-Kette

Detektore

Messstrategie und Unsicherheiten am Beispiel von CDF Run II Daten

Modellierung von Produktion und Zerfall des W-Boson

Impulskalibration

Kalibration des em. Kalorimeters

Bestimmung des hadronischen Recoils

Untergrund-Abschätzung

Massenfit

Unsicherheiter

Zusammenfassung



Was sind W-Bosonen?

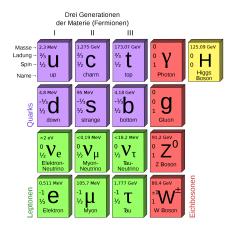


Abbildung: Standardmodell der Teilchenphysik [8]

- Eichboson
- vermittelt in der elektroschwachen Theorie die geladenen Ströme
- Ladung: q = ±e
- Spin: s = 1
- mittlere Lebensdauer: 3 · 10⁻²⁵ s
- Masse: m_W = (80,379 ± 0,012) GeV

Entdeckung des W-Bosons

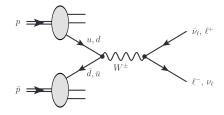


Abbildung: Feynman-Diagramm niedrigster Ordnung zur Erzeugung von W-Bosonen [11]

- 1983 am Super Proton Synchrotron (SPS)
- Im naiven Partonmodell entsteht das W-Boson bei Kollision eines Valenzquarks des Protons (u,d) mit einem Valenzantiquark des Antiprotons (\bar{u},\bar{d})



- Valenzquark und -antiquark tragen je einen Impulsanteil von $x_{1,2} \approx 0,2$ des (Anti-)Protons
- Um ein W-Boson zu erzeugen, wird eine Parton-Parton-Schwerpunktsenergie von $\sqrt{\hat{s}}$ = 80 GeV und somit eine $p\bar{p}$ -Schwerpunktsenergie von \sqrt{s} = $\sqrt{\frac{\hat{s}}{x_1x_2}}$ ≈ 400 GeV benötigt
- Solche Schwerpunktsenergien waren zuerst am SPS vorhanden (\sqrt{s} = 540 GeV)

Motivation

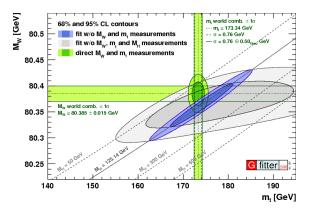


Abbildung: Fit der schwachen Wechselwirkung [7]

- W- und Z-Masse bestimmen zusammen den schwachen Mischungswinkel
- durch genaue Kenntnis der W- und t-Masse lässt sich die Masse des Higgs-Bosons eingrenzen

Theoretische Grundlagen

- Im Gegensatz zum Z-Nachweis im Zerfall Z → P*P über die invariante Masse des Leptonpaares kann man hier die Vierervektoren der Zerfallsprodukte nicht vollstandig bestimmen
- longitudinaler Impuls p, des Schwerpunktsystems der Kollision ist, weil das System geboostet ist, nicht bekannt
 - → Lösung: Verwendung transversaler Größen

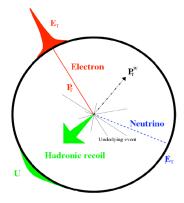


Abbildung: Impulsverteilung beim semileptonischen W-Zerfall [12]

- im Zerfall $W \to \ell \nu$ insbesondere die Transversalimpulse des Leptons p_{ℓ}^{ℓ} und des Neutrinos p_{ℓ}^{ν} von besonderem Interesse
- lacktriangleright Der Transversalimpuls des Neutrinos kann nur indirekt über "fehlende transversale Energie" $E_{ au}$ bestimmt werden
- Wenn man annimmt, dass das Neutrino das einzige Teilchen ist, das undetektiert dem Detektor entkommt, kann man über die Erhaltung des Transversalimpulses $\sum \vec{p}_T$ die transversale Flugrichtung und Energie des Neutrinos bestimmen



lacksquare eine weitere Observable ist die "transversale Masse" m_T

$$m_T = 2p_T^{\ell} p_T^{\nu} \left(1 - \cos \left(\varphi^{\ell} - \varphi^{\nu} \right) \right)$$

 $p_T^{\nu} = \mathbb{Z}_{\tau}, \varphi^{\ell} - \varphi^{\nu} = 0$ Öffnungswinkel zwischen den Transversalimpulsen des Leptons und des Neutrinos

Im Ruhesystem des W-Bosons und unter Annahme einer verschwindenden Zerfallsbreite Γ_W ist $p_T = \frac{m_W}{2} \sin(\theta)$, und somit

$$m_T = m_W \sin(\theta)$$

■ Der differenzielle Wirkungsquerschnitt als Funktion von m_T wird durch eine Variablentransformation $\mu = \frac{m_T}{m_W} = \sin(\theta)$ im Wirkungsquerschnitt gewonnen

$$\frac{d\sigma}{d\mu} = \frac{d\sigma}{d\cos\theta} \left| \frac{d\cos(\theta)}{d\mu} \right|$$

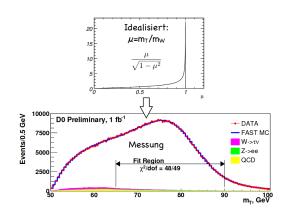


Abbildung: Darstellung der Jacobi-Kante in idealisierter Form und im Experiment [10].

 Man erhält für die Jacobi-Determinante dieser Variablentransformation

$$\frac{d\cos(\theta)}{d\mu} = \frac{d}{d\mu}\sqrt{1-\mu^2} = -\frac{\mu}{\sqrt{1-\mu^2}}$$

■ Der differenzielle Wirkungsquerschnitt als Funktion von m_T besitzt damit einen scharfen Knick bei m_T = m_W , den man als "Jacobi-Kante" bezeichnet



- Eine Jacobi-Kante tritt analog auch im differenziellen Wirkungsquerschnitt $\frac{d\sigma}{d\rho_T}$ bei einem Transversalimpuls von $\rho_T = \frac{m_w}{2}$ auf
- Im Experiment ist Jacobi-Kante verschmiert
 - → W-Boson wird i.A. nicht in Ruhe erzeugt
 - → W-Boson besitzt endliche Zerfallsbreite
 - → Detektorauflösung
 - → Unsicherheiten in der Rekonstruktion



Inhaltsverzeichnis

Einleitung

Was sind W-Bosonen?

Entdeckung des W-Bosons

Motivatio

Theoretische Grundlagen

Tevatron

Allgemeines

Beschleuniger-Kette

Detektoren

Messstrategie und Unsicherheiten am Beispiel von CDF Run II Daten

Modellierung von Produktion und Zerfall des W-Bosons

Impulskalibration

Kalibration des em. Kalorimeters

Bestimmung des hadronischen Recoils

Untergrund-Abschätzung

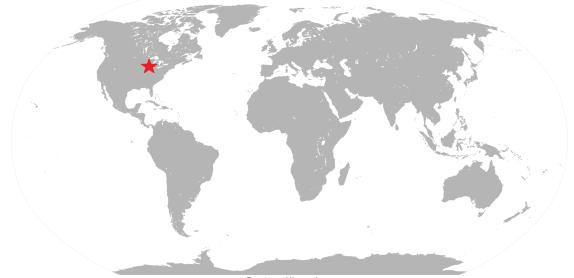
Massenfit

Unsicherheiter

Zusammenfassun



Tevatron





- Betrieb durch das Fermilab (Batavia, Illinois)
- Proton-Antiproton-Beschleuniger
- der stärkste Beschleuniger nach dem LHC am CERN
- Schwerpunktsenergie: 1,96 TeV
- Umfang: 6 km
- Run I:
 - **31.08.1992 20.02.1996**
 - integrierte Luminosität: 180 pb⁻¹
- Run II:
 - **01.03.2001 29.09.2011**
 - integrierte Luminosität: 10 fb⁻¹ pro Detektor
- stillgelegt seit 29.09.2011



Beschleuniger-Kette

FERMILAB'S ACCELERATOR CHAIN

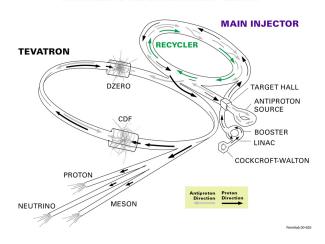


Abbildung: Beschleuniger-Kette am Fermilab [1].

 Julia Sobolewski | 11. Juni 2019
 Tevatron: Beschleuniger-Kette

 16 / 37

CDF

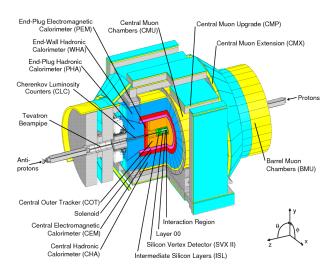


Abbildung: Schematischer Aufbau des CDF-Detektors [3]

D₀

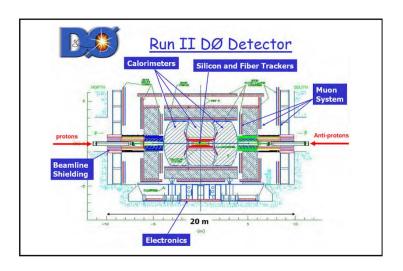


Abbildung: Schematischer Aufbau des D0-Detektors [5]



Inhaltsverzeichnis

Einleitung

Was sind W-Bosonen?

Entdeckung des W-Bosons

Motivation

Theoretische Grundlagen

Tevatror

Allgemeines

Beschleuniger-Kette

Detektorer

Messstrategie und Unsicherheiten am Beispiel von CDF Run II Daten

Modellierung von Produktion und Zerfall des W-Bosons

Impulskalibration

Kalibration des em. Kalorimeters

Bestimmung des hadronischen Recoils

Untergrund-Abschätzung

Massenfit

Unsicherheiten

Zusammenfassung



Modellierung von Produktion und Zerfall des W-Bosons

- wichtige Größen:
 - → Teilimpulse der Valenzquarks
 - → Transversalimpuls des W-Bosons p_T
- Die Teilimpulse werden mithilfe von globalen Fits auf Hoch-Energie-Daten constrained und als Parton-Verteilungsfunktionen (PDF) dargestellt
- Die PDFs werden von unabhängigen Kollaborationen parametrisiert
- Die Unsicherheit bei Nutzung einer Parametrisierung der CTEQ (The Coordinated Theoretical-Experimental Project on QCD) liegt bei $\delta m_W(PDF)$ = 15 MeV



- lacktriangle Die Verteilung von p_T wird durch einen Event Generator (resbos 8) simuliert
- lacksquare Die benötigten Parameter werden überwiegend durch die $p_ au$ -Messung des Z-Bosons aus Run I constrained
- lacktriangle Die Unsicherheit der resbos-Parameter beträgt damit $\delta m_W(p_T^W)$ = 13 MeV



- Im W-Zerfall hat das Abstrahlen eines Photons durch ein Lepton im Endzustand den größten Effekt auf die W-Massenmessung
- Durch das Abstrahlen verringert sich der Impuls des Leptons wodurch eine geringere W-Masse rekonstruiert wird
- Dies wird mithilfe von Simulationen korrigiert
- Nicht simuliert werden Photonemissionen im Anfangszustand, Interferenz und Terme höherer Ordnung
- → δm_W(radiation) = 20 (15) MeV für den μ- (e-) Kanal

Impulskalibration

- Der Impuls eines geladenen Teilchens wird durch seine Ablenkung im Tracker bestimmt
- Da $p \sim \frac{1}{r}$, wird der Impuls als eine Funktion des inversen Impulses des J/ψ skaliert
- Zur Verbesserung der Auflösung wird die Position des Strahls bei Myon-Spuren von W- und Z-Zerfällen beim Track-Fit mitberücksichtigt



- Dieser Contraint kann aber nicht auf J/ψ-Zerfälle angewendet werden, da diese auch außerhalb der Beamline auftreten können
 - → Verwendung von Y-Zerfällen, um sicherzustellen, dass der Beam-Constraint keinen Bias verursacht
- Es ergibt sich eine Unsicherheit von 15 MeV aufgrund der unterschiedlichen Skalierungen
- \blacksquare Zusammen mit der Unsicherheit aufgrund der Tracker-Anordnung ergibt sich eine Unsicherheit von $\delta m_W(p_T$ scale) = 25 MeV

25 / 37



Kalibration des em. Kalorimeters

- Das elektromagnetische Kalorimeter mithilfe der Elektronen-Tracks aus den W-Zerfällen kalibriert
- Die Kalorimeter-Energie wird so skaliert, dass $\frac{E}{p}$ = 1 gilt
- Um dies an eine energieabhängige Skala anzupassen, wird die $\frac{E}{p}$ -Verteilung als Funktion der Elektron E_T gefittet und mit einem Korrekturfaktor versehen



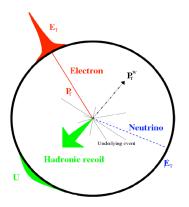
- Die Menge an passivem Material im Silizium-Detektor innerhalb des Trackers beeinflusst die Position des $\frac{E}{2}$ -Peaks
 - → Die Unsicherheit der Menge des Materials geht direkt in die Unsicherheit der Energieskala über
- Dies kann nicht gut modelliert werden
 - → Unsicherheit aufgrund des Materials beträgt 55 MeV
- Dies macht den Großteil der totalen Unsicherheit von $\delta m_{W}(E \text{ scale}) = 70 \text{ MeV}$ aus

26 / 37

27 / 37



Bestimmung des hadronischen Recoils



- Energie des hadronischen Recoils wird durch Summation über die komplette im Kalorimeter deponierte Energie bestimmt, ausgenommen die Energie des Leptons
- Die Detektorantwort auf die Hadronenergie wird als $R = \frac{u_{\text{meas}}}{u_{\text{true}}}$ definiert
 - $\rightarrow u_{\text{true}}$ = Recoil-Energie des W-Bosons

Abbildung: Recoil beim semileptonischen W-Zerfall [12].



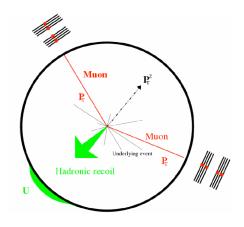


Abbildung: Recoil beim leptonischen Z-Zerfall [12].

- Kalibriert wird R mithilfe des Z → \(\extstyle \cdot \text{-Zerfalls,}\) da die Leptonenergie genauer bestimmt werden kann
- Es ergibt sich eine Unsicherheit von δm_W (recoil) = 50 MeV



Untergrund-Abschätzung

- Häufiger Untergrund bei $W \rightarrow ev$ und $W \rightarrow \mu\nu$ Zerfällen
 - $Z \rightarrow \ell\ell$, wobei ein ℓ nicht rekonstruiert wird
 - $W \rightarrow \tau v \rightarrow \ell v v v$
 - Dijet-Produktion, wobei ein hadronischer Jet als **?** rekonstruiert wird
- \blacksquare Im μ -Sample kommt noch Untergrund aus der kosmischen Strahlung hinzu



- Die W- und Z-Untergründe werden mithilfe von Monte-Carlo-Simulationen abgeschätzt
- Die Abschätzung des Dijet-Untergrundes erhöht den hadronischen Untergrund, um eine Æ_T-Verteilung für den Untergrund zu gewinnen
 - → Die Æ_T-Verteilung wird mit den W- und Dijet-Verteilungen als Input gefittet
- Der Untergrund aufgrund von kosmischer Strahlung wird mithilfe der Track-Hit Zeiten abgeschätzt
- Insgesamt ergibt sich eine Unsicherheit von δm_W (background) = 20 MeV

Massenfit

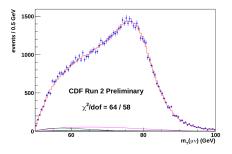


Abbildung: Gefittete Masseverteilung des W-Bosons [9].

- m_T -Verteilung wird für den e- und μ -Kanal gefittet
- Die Daten sind dabei geblindet und es wird eine Kreuzvalidierung mit unabhängigen Datensätzen und Simulationen durchgeführt

Unsicherheiten

Sytematic Uncertainty	Electrons (Run 1B ⁹)	Muons (Run 1B ⁹)
Production and Decay Model	30 (30)	30 (30)
Lepton E Scale and Resolution	70 (80)	30 (87)
Recoil Scale and Resolution	50 (37)	50 (35)
Backgrounds	20 (5)	20 (25)
Statistics	45 (65)	50 (100)
Total	105 (110)	85 (140)

Abbildung: Unsicherheiten der W-Massenmessung in $\frac{\text{MeV}}{c^2}$ bei der Nutzung von 0,2 fb⁻¹ von CDF Run 2 Daten. In Klammern sind die Unsicherheiten aus CDF Run 1B [9].

lacktriangle Die Komibation beider Kanäle ergibt eine Unsicherheit von δm_W = 76 MeV



Inhaltsverzeichnis

Einleitung

Was sind W-Bosonen?

Entdeckung des W-Bosons

Motivatio

Theoretische Grundlager

Tevatror

Allgemeines

Beschleuniger-Kette

Detektore

Messstrategie und Unsicherheiten am Beispiel von CDF Run II Daten

Modellierung von Produktion und Zerfall des W-Bosons

Impulskalibration

Kalibration des em. Kalorimeters

Bestimmung des hadronischen Recoils

Untergrund-Abschätzung

Massenfit

Unsicherheiten

Zusammenfassung

Zusammenfassung

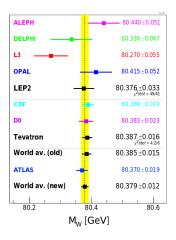


Abbildung: Darstellung und Vergleich aller W-Massenmessungen [4]

- World average: m_W = (80,379 ± 0,012) GeV
- Das Besondere an dieser Messung ist die hohe Präzision
- Analyse dauert deswegen sehr lange (ATLAS: 2011 bis 2018)





Julia Sobolewski | 11. Juni 2019 35 / 37



Literatur I



URL: https://mu2e.fnal.gov/images v2/00-0635D.jpg (besucht am 19.05.2019).



M. Aaboud u. a. "Measurement of the W-boson mass in pp collisions at \sqrt{s} =7 TeV with the ATLAS detector". In: European Physical Journal C 78.2, 110 (Feb. 2018), S. 110. poi: 10.1140/epjc/s10052-017-5475-4. arXiv: 1701.07240 [hep-ex].



CDF Collaboration. Operational Experience, Improvements, and Performance of the CDF Run II Silicon Vertex Detector. URL: http://inspirehep.net/record/1211048 (besucht am 05.06.2019).



M. Tanabashiet al.(Particle Data Group). W MASS. URL: http://pdg.lbl.gov/2018/listings/rpp2018-list-w-boson.pdf (besucht am 10.06.2019).



High Energy Physics Division. URL: http://hepd.pnpi.spb.ru/hepd/images/d0.jpg (besucht am 05.06.2019).



Fermilab, Tevatron, URL; https://www.fnal.gov/pub/tevatron/index.html (besucht am 10.06.2019).



GFitter. Results for the Global Electroweak Standard Model Fit. URL: http://gfitter.desy.de/Figures/Standard_Model/2014_07_16_Scan2D_MWvsmt_logo_large.gif

Julia Sobolewski | 11. Juni 2019 36 / 37



Literatur II



Dr. Gebhard Greiter. Das Standardmodell der Elementarteilchen. URL: http://greiterweb.de/spw/Standardmodell-Elementarteilchen.htm (besucht am 03.06.2019).



Christopher Paul Hays. "W boson mass measurement at the Tevatron". In: Proceedings, 40th Rencontres de Moriond on QCD and High Energy Hadronic Interactions: La Thuile, Aosta Valley, Italy, March 12-19, 2005. 2005, S. 263–266. arXiv: hep-ex/0505064 [hep-ex]. URL: http://lss.fnal.gov/cgi-bin/find_paper.pl?conf-05-210-E.



Dr. Ulrich Husemann. Experimentelle Elementarteilchenphysik (P23.1.1). URL: https://www-zeuthen.desy.de/~husemann/teaching/2009_ss/exp_teilchenphysik/skript/exp_teilchenphysik_folien.pdf (besucht am 04 06 2019)



Dr. Ulrich Husemann. Physik der W-Bosonen. URL: https://www-zeuthen.desy.de/~husemann/teaching/2009_ss/exp_teilchenphysik/skript/skript_04.pdf (besucht am 04.06.2019).



Ashutosh Kotwal. Measurement of the W Boson Mass at CDF. URL: http://wwwteor.mi.infn.it/~vicini/ashutoshBNL.pdf (besucht am 10.06.2019).



Particle Zoo. W Boson. URL: https://www.particlezoo.net/products/w-boson (besucht am 10.06.2019).

Julia Sobolewski | 11. Juni 2019 37 / 37