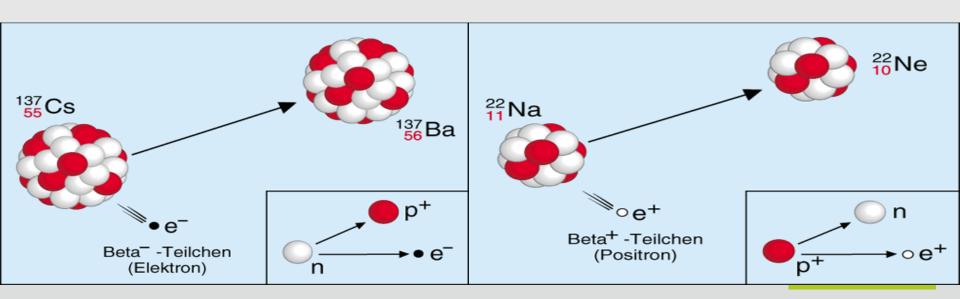






# β - Zerfall und schwache Wechselwirkung

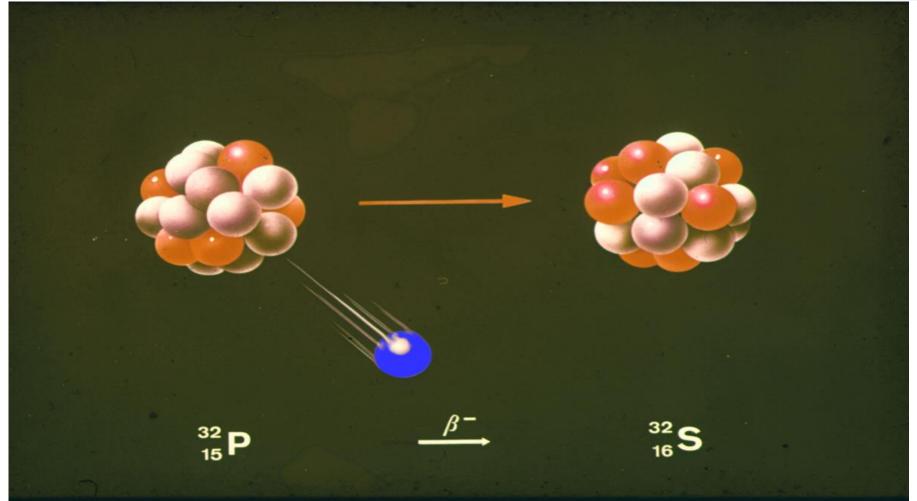


Physik IV Clemens Walther Page 2



#### **Beta-Emission von P-32**







## **Beta Strahlung**





## Reichweiten und LET\* verschiedener Strahlenarten in Luft und Wasser \*linear energy transfer

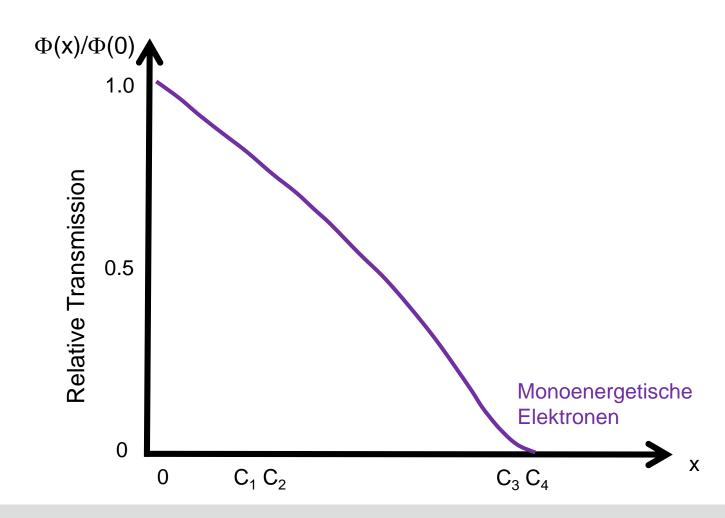


	Energy (MeV)	Maximum range		Average LET
Radiation		cm air	mm water	value in water (keV μm <sup>-1</sup> )
Electron	1	405	4.1	0.24
	3	1400	15	0.20
	10	4200	52	0.19
Proton	1	2.3	0.023	43
	3	14	0.014	21
	10	115	1.2	8.3
Deuteron	1	1.7	-	
	3	8.8	0.088	34
	10	68	0.72	14
Helium	1	0.57	0.0053	190
	3	1.7	0.017	180
	10	10.5	0.11	92
Fiss, fragment	100	2.5	0.025	3300



### **Absorption von Strahlung in Materie**

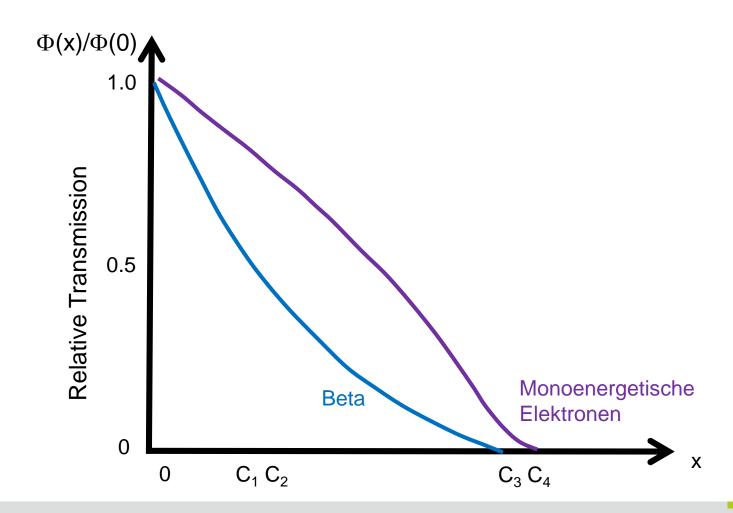






#### **Absorption von Strahlung in Materie**



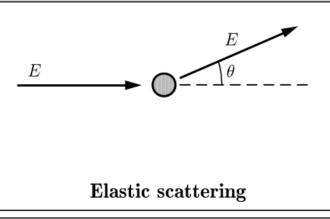


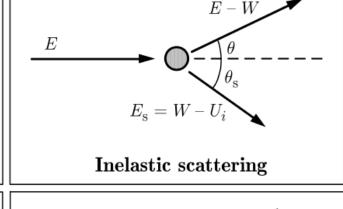


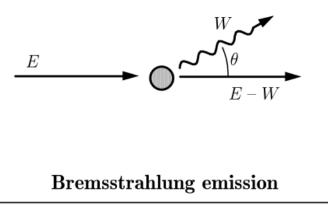
# Wechselwirkung von β-Strahlung mit Materie

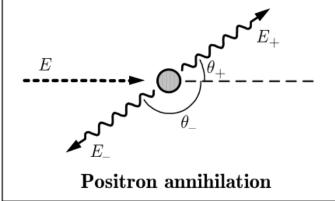


- > Ionisation
- Anregung
- Bremsstrahlung
- Vernichtungsstrahlung
- Cerenkov-Strahlung



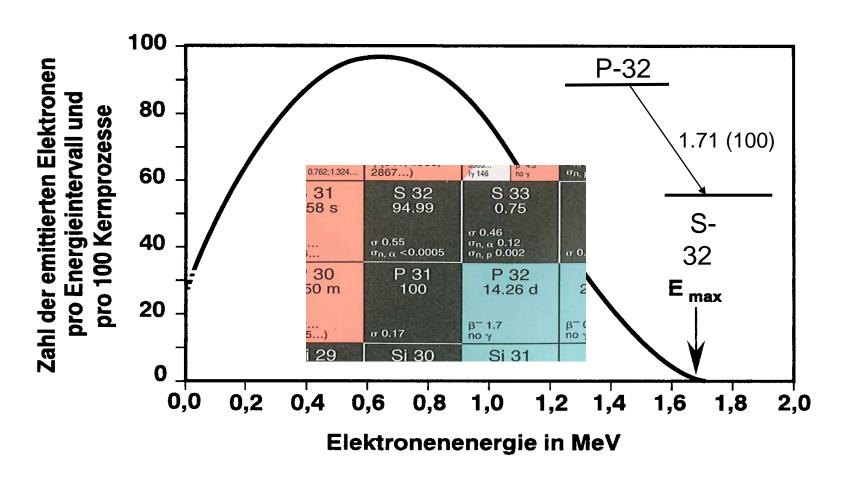








#### Beta-Spektrum von P-32





#### **Problem:**







### Was ist β Zerfall?



Historisch:

SODDY: **Z** (Kernladung) ändert sich um 1 bei konstantem **A** (Nukleonenzahl)

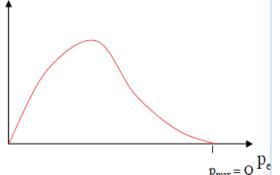
CHADWICK (1914): kontinuierliche Elektronenenergie

#### Elektron/Positron

Kern



Energie: W(p<sub>e</sub>)



Aber: (Grund)zustände wohldefiniert

$$|\hspace{.06cm} I\hspace{.02cm}\rangle \rightarrow \hspace{.08cm} |\hspace{.06cm} E\hspace{.02cm}\rangle$$

$$\Delta J = 0,1,2...$$

Energieerhaltung?

Impulserhaltung?

Leptonenzahlerhaltung?

(Dreh)Impuls:

$$S = 1/2$$

Leptonenzahl:

$$L=\pm 1$$



#### Leptonen



- von griechisch λεπτός leptós ,dünn', ,klein', ,fein'
- (sind eigentlich leichter als Mesonen und Baryonen)
- unterliegen der schwachen Wechselwirkung und der Gravitation. Wenn geladen auch elektromagnetische Wechselwirkung.
- sind Fermionen und besitzen einen Spin ½.

Name	Symbol	Elektrische Ladung	(Ruhemasse - c²) in MeV	Lebensdauer in <u>s</u>
<b>Elektron</b>	е	-1	0,511	(stabil)
Elektron- Neutrino	$v_{e}$	0	< 2 · 10 <sup>-6</sup>	(stabil)
Myon	μ	-1	105,66	2,197 · 10 <sup>-6</sup>
Myon- Neutrino	$ u_{\mu}$	0	< 0,17	(stabil)
<u>Tauon</u>	τ	-1	1777	3,4 · 10 <sup>-13</sup>
Tauon- Neutrino	$\nu_{_{ au}}$	0	< 15,5	(stabil)



#### **Die Neutrino Hypothese**



Ein kontinuierliches b-Spektrum mit dem Zerfall
 AZ → A(Z+1) + e<sup>-</sup> verstößt gegen die Energieerhaltung.
 Dies wurde durch Kalorimeter Experimente bestätigt



#### **Die Neutrino Hypothese**



- Ein kontinuierliches b-Spektrum mit dem Zerfall
   AZ → A(Z+1) + e<sup>-</sup> verstößt gegen die Energieerhaltung.
   Dies wurde durch Kalorimeter Experimente bestätigt
- 2. Ebenso verstößt dies gegen die Drehimpulserhaltung:

$$^{14}\text{C} \rightarrow ^{14}\text{N} + \text{e}^{-}$$
 ?

0 1 ½ ?



#### **Die Neutrino Hypothese**



- Ein kontinuierliches b-Spektrum mit dem Zerfall
   AZ → A(Z+1) + e<sup>-</sup> verstößt gegen die Energieerhaltung.
   Dies wurde durch Kalorimeter Experimente bestätigt
- 2. Ebenso verstößt dies gegen die Drehimpulserhaltung:

$$^{14}C \rightarrow ^{14}N + e^{-}$$
 ? 0 1 ½ ?

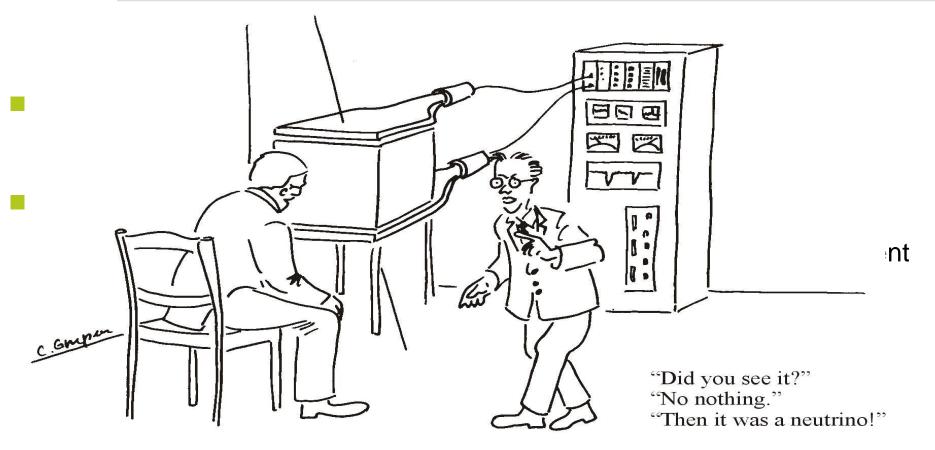
Pauli (1930): Neutrino Hypothese  ${}^{A}Z \rightarrow {}^{A}(Z+1) + e^{-} + \overline{n_e}$ 

$$I_n = 1/2$$
  $m_{n,0} = 0$   $\exists \overline{n_e}, n_e, \overline{n_m}, n_m \rightarrow Leptonenzahl Erhaltung$ 



#### Das dritte Teilchen ....





Nachweis erst 1959 Reines / Cowan

$$p + v_e \rightarrow v + e^+$$

© Claus Grupen, HEP Uni Siegen



#### **Neutrino Detektion**



Rückstoßexperiment in Edelgasen:

$$^{37}Ar \xrightarrow{EC,35d} ^{37}Cl$$

$$^{37}Ar + e^{-} \rightarrow ^{37}Cl + \nu_{e}$$



Direkte Messung von  $\nu$ -induzieten Reaktionen durch inversen  $\beta$ -Zerfall und nachfolgende Detektion der radioaktiven Zerfallsprodukte

$$\sigma = (0.3 \pm 0.4) \times 10^{-45} \text{ cm}^{-2}$$

Reaktion 
$${}^{37}\text{CI} + \overline{\nu}_{e} \rightarrow {}^{37}\text{Ar} + e^{+}$$

Detektion 
$$^{37}Ar + e^{-} \rightarrow ^{37}Cl + \nu_e$$

Reines & Cowan (1956) Homestake Mine, CCI<sub>4</sub>



#### **Nobel Preis in Physik 2015**



# The Nobel Prize in Physics 2015



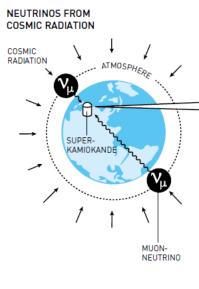
Photo © Takaaki Kajita Takaaki Kajita Prize share: 1/2

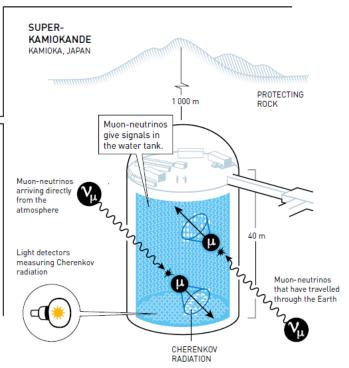


Photo: K. MacFarlane. Queen's University /SNOLAB

Arthur B. McDonald

Prize share: 1/2





The Nobel Prize in Physics 2015 was awarded jointly to Takaaki Kajita and Arthur B. McDonald "for the discovery of neutrino oscillations, which shows that neutrinos have mass"



## **Energien:**







#### **Energiebilanz**



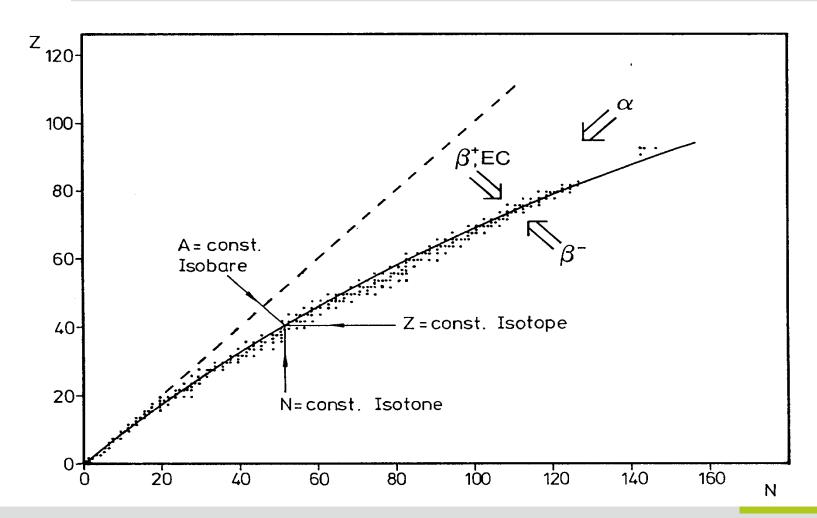
m: Kernmasse, M: Atommasse, Q: Zerfallsenergie

Elektronen 
$$m_{Z}+m_{e} = m_{Z-1} + Q_{EC}$$
  $\Delta Q_{EC} > 0 \text{ wenn } \Delta M > 0$   $\Delta M > 0$ 



#### Tal der Stabilität







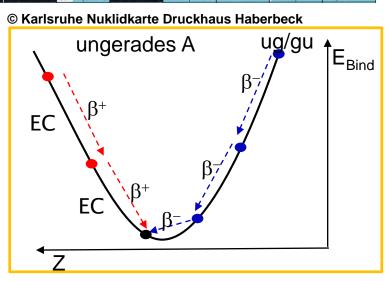
# Q kommt aus Paarungsenergie / Asymmetrieterm

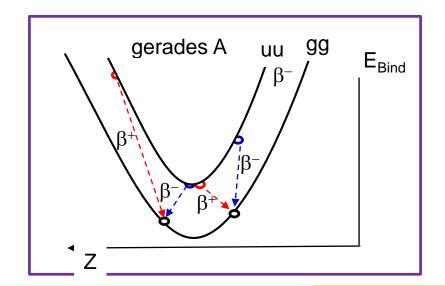




#### Erinnerung: Tröpfchenmodell

$$E_{Bind} = a_V A - a_S A^{2/3} - a_C Z^2 A^{-1/3} - a_A \frac{(Z - A/2)^2}{A} + a_P A^{-1/2}$$

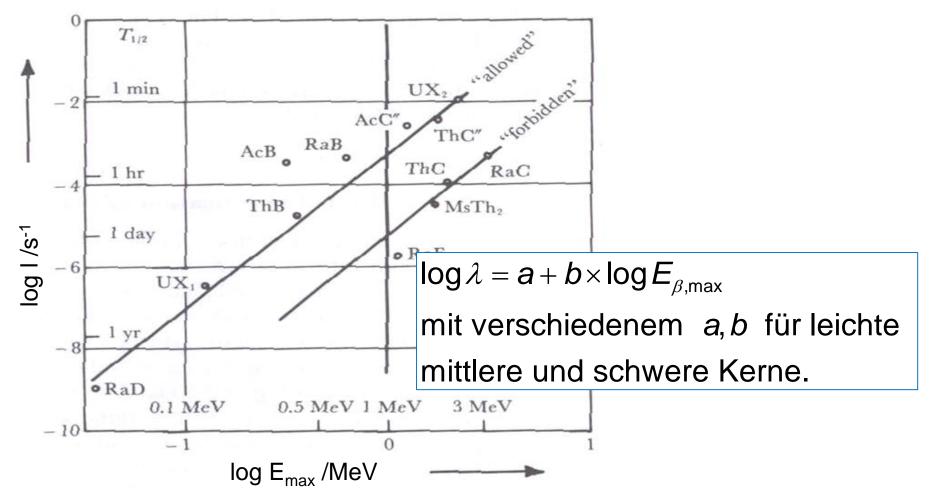






## **Sargent Diagram (semiempirisch)**







### Fermi-Theorie des β-Zerfalls



Gesucht: N(E) dE und  $I(E_{bmax})$ 





#### Fermi-Theorie des β-Zerfalls



Gesucht: N(E) dE und  $I(E_{bmax})$ 



Parameterisierung 
$$W = \frac{E + m_0 \cdot c^2}{m_0 \cdot c^2}$$
 (Gesamtenergie)

$$N(E) dE \leftrightarrow N(p) dp \leftrightarrow N(W) dW$$
 und  $I(W_0) \leftrightarrow I(E_{bmax})$ 



#### Fermi-Theorie des β-Zerfalls



Gesucht: N(E) dE und  $I(E_{bmax})$ 



Parameterisierung 
$$W = \frac{E + m_0 \cdot c^2}{m_0 \cdot c^2}$$
 (Gesamtenergie)

$$N(E) dE \leftrightarrow N(p) dp \leftrightarrow N(W) dW$$
 und  $I(W_0) \leftrightarrow I(E_{bmax})$ 

Fermi's Goldene Regel, Zeitabhängige Störungsrechnung 1. Ordnung:

$$N(p) dp = \frac{2\pi}{\hbar} \cdot \left| H_{if} \right|^2 \cdot \frac{dn}{dE_0}$$

Übergangsmatrixelement (Hamiltonian)

Phasenraumfaktor



#### **Das Beta-Spektrum**



$$N(p) dp = \frac{2\pi}{\hbar} \cdot |H_{if}|^2 \cdot \frac{dn}{dE_0}$$

$$|H_{if}|^2 = |\langle i|H|f\rangle|^2$$
 entwickeln um  $r = 0$ :

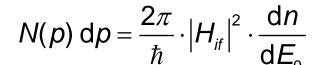
$$|H_{if}|^2 = g^2 \cdot |\phi_e(0)|^2 \cdot |\phi_v(0)|^2 \cdot |M_{if}|^2$$

$$mit \quad \left| M_{if} \right|^2 = \left| \phi_f^* m \phi_i \, d\tau \right|^2$$



#### **Das Beta-Spektrum**









$$|H_{if}|^2 = |\langle i|H|f\rangle|^2$$
 entwickeln um  $r = 0$ :

$$\begin{aligned} \left| H_{if} \right|^2 &= g^2 \cdot \left| \phi_{e}(0) \right|^2 \cdot \left| \phi_{v}(0) \right|^2 \cdot \left| M_{if} \right|^2 \\ mit \quad \left| M_{if} \right|^2 &= \left| \phi_{f}^* m \phi_{i} \right| d\tau \end{aligned}$$

$$N(p) dp = consts \cdot |M_{if}|^2 \cdot F(Z,W) \cdot p^2 (E_0 - E)^2 dp$$

$$N(W) dW = consts \cdot |M_{if}|^2 \cdot F(Z, W) \cdot W(W^2 - 1)^{1/2} (W_0 - W) dW$$

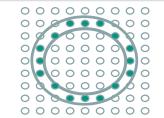
$$W = m_0 c^2 + E$$



### Fermitheorie – Einfluss der Spins



$$N(p_e)dp_e = \frac{2\pi}{\hbar} \underbrace{\left| \left\langle I \middle| H \middle| F \right\rangle \right|^2}_{H_{if}} \frac{dn}{dE_o} \quad \leftarrow$$



WS für Impuls des Elektrons

$$|H_{fi}|^2 = g_v^2 M_F^2 + g_A^2 M_{GT}^2$$

Matrix	Name	Kern spin	e- ν <sub>e</sub>
$g_{\nu}^2 M_F^2$	Fermi	1)>()	
$g_A^2 M_{GT}^2$	Gamov Teller	1)>[]	1 1



#### Fermitheorie – ein kurzer Abriss



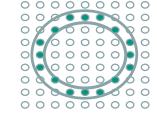
$$N(p_e)dp_e = \frac{2\pi}{\hbar} \underbrace{\left| \left\langle I \middle| H \middle| F \right\rangle \right|^2}_{H_{fi}} \frac{dn}{dE_o}$$

WS für Impuls des Elektrons

$$|H_{fi}|^2 = g_v^2 M_F^2 + g_A^2 M_{GT}^2$$

$$\eta = \frac{p}{m_0 c^2}$$

$$N(\eta_e)d\eta_e = \frac{g_v^2 M_F^2 + g_A^2 M_{GT}^2}{B} F(Z, \eta) \eta^2 (\epsilon_0 - \epsilon)^2 d\eta$$



#### Dichte d. Endzustands

Matrix	Name	Kern spin	e ν <sub>e</sub>
$g_v^2 M_F^2$	Fermi	1)>1	<b>1 1</b>
$g_A^2 M_{GT}^2$	Gamov Teller		1 1

Fermifunktion:

e- durch Kern gebremst

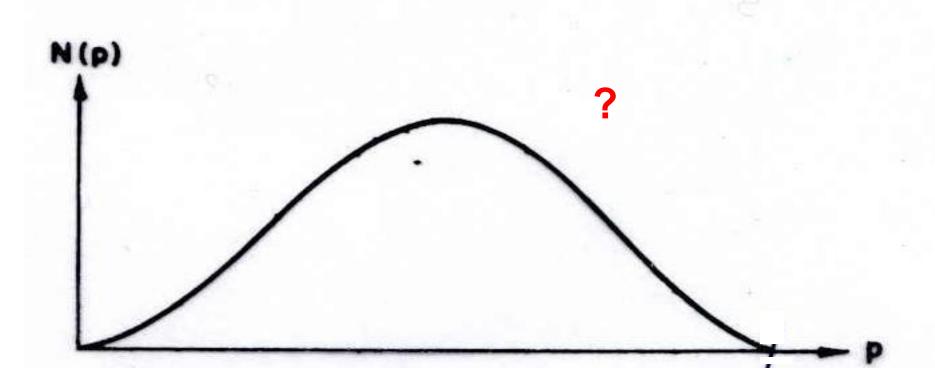
e+ durch Kern beschleunigt



#### Das Beta-Spektrum für Z = 0



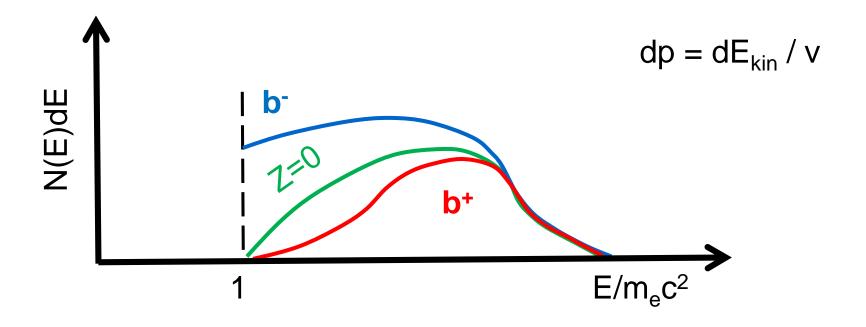
$$N(p) dp = consts \cdot |M_{if}|^2 \cdot F(Z,W) \cdot p^2 (E_0 - E)^2 dp$$





## Der Coulomb Effekt des Kerns beim β-Zerfall



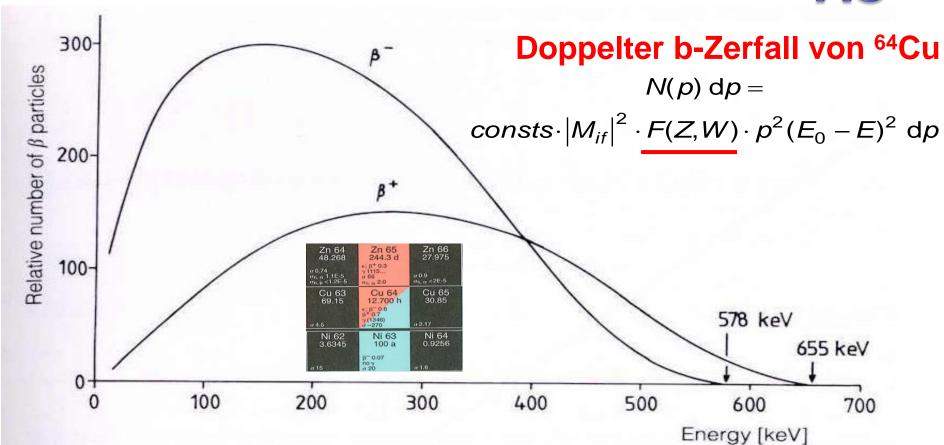




#### Die Fermi Korrektur



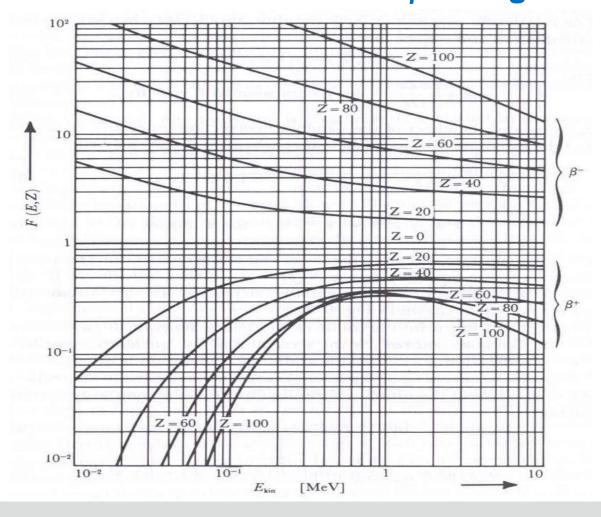






# Die Fermi Funktion abhängig von Z und der β-Energie







#### Fermitheorie – ein kurzer Abriss



$$N(\eta_{e})d\eta_{e} = \frac{g_{v}^{2}M_{F}^{2} + g_{A}^{2}M_{GT}^{2}}{B}F(Z,\eta)\eta^{2}(\epsilon_{0} - \epsilon)^{2}d\eta$$

Def.: 
$$f(Z,\eta) = \int\limits_0^{\eta_0} F(Z,\eta) \eta^2 (\epsilon_0 - \epsilon)^2 d\eta$$
 
$$ft = f(Z,\eta) t_{1/2} = \frac{B \ln 2}{g_V^2 M_F^2 + g_A^2 M_{GT}^2}$$

Maß für Kernmatrixelement und Kopplungsstärke

Nach: Mayer Kuckuck Kernphysik



#### Beta-Zerfall Wahrscheinlichkeit



$$\lambda = \int_{0}^{E_0} N(\eta) \, \mathrm{d}\eta$$



$$\lambda = \frac{g^2}{2\pi^3 \cdot \hbar^7 \cdot c^3} |M_{if}|^2 \int_{0}^{E_0} F(Z, E) \cdot \eta^2 \cdot (E_0 - E)^2 d\eta$$

$$\lambda = \frac{g^2 \cdot m_e^5 \cdot c^4}{2\pi^3 \cdot \hbar^7} |M_{if}|^2 \int_0^{E_0} \underline{F(Z, W) \cdot \sqrt{W^2 - 1} \cdot (W_0 - W)^{1/2} \cdot W} \, dW$$

$$\lambda = \frac{g^2 \cdot m_e^5 \cdot c^4}{2\pi^3 \cdot \hbar^7} |M_{if}|^2 \cdot \underline{f(Z, W_0)}$$

$$f(Z,W_0) \propto W_0^5$$

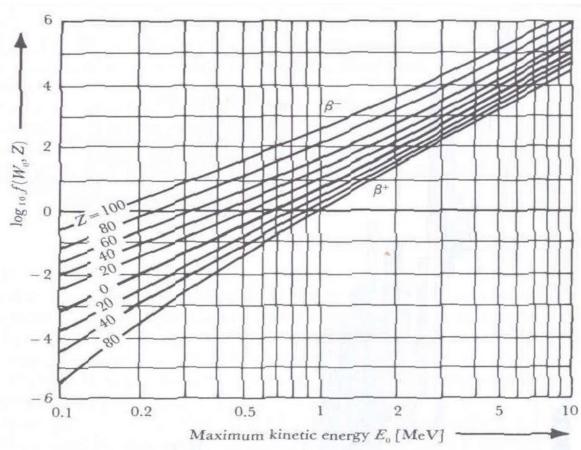
Das Fermi Integral



## Das Fermi Integral versus β-Endpunktenergie \*



\*maximale beta Enegie



$$f(Z,W_0) \propto W_0^5$$



#### **Das Fermi Integral**



$$\begin{split} \log f_{\beta^{-}} &= 4.0 \cdot \log E_{0} + 0.80 + 0.02 \cdot Z - 0.005 \cdot Z \cdot \log E_{0} \\ \log f_{\beta^{+}} &= 4.0 \cdot \log E_{0} + 0.80 + 0.0077 \cdot Z - 0.009 \cdot Z \cdot (\log \frac{E_{0}}{3})^{2} \\ \log f_{EC} &= 2.0 \cdot \log E_{0} + 3.5 \cdot \log Z - 5.6 \end{split}$$



#### fT-Werte



$$\lambda = \frac{g^2 \cdot m_e^5 \cdot c^4}{2\pi^3 \cdot \hbar^7} |M_{if}|^2 \int_0^{E_0} F(Z, W) \cdot \sqrt{W^2 - 1} \cdot (W_0 - W)^{1/2} \cdot W \, dW$$

$$\lambda = \frac{|M_{if}|^2}{\tau_0} \cdot f(Z, W_0)$$
 mit  $\tau_0 = \frac{2\pi^3}{g^2} \frac{\hbar^2}{m_0^5 \cdot c^4} \approx 10^4 \text{ sec}$ 

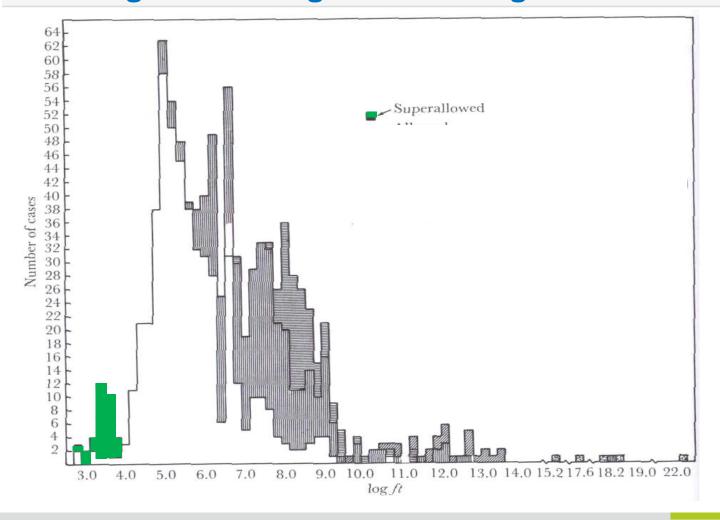
$$f(Z, W_0) \cdot T_{1/2} = \frac{\tau_0 \cdot \ln 2}{|M_{if}|^2}$$



fT-values, more frequently log(fT)

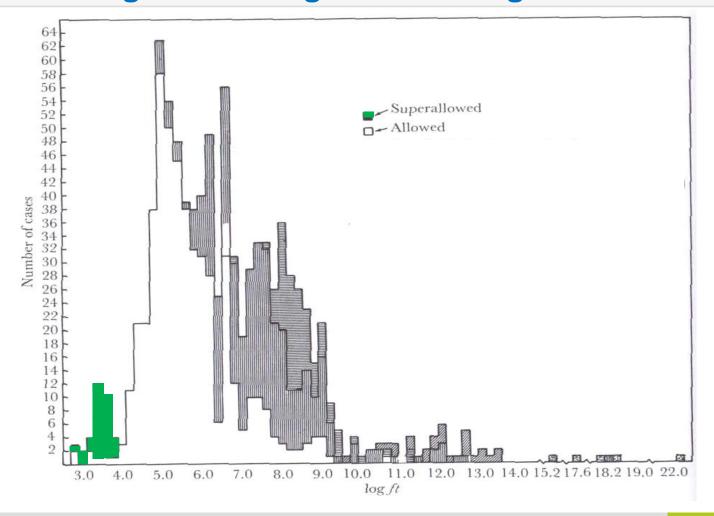






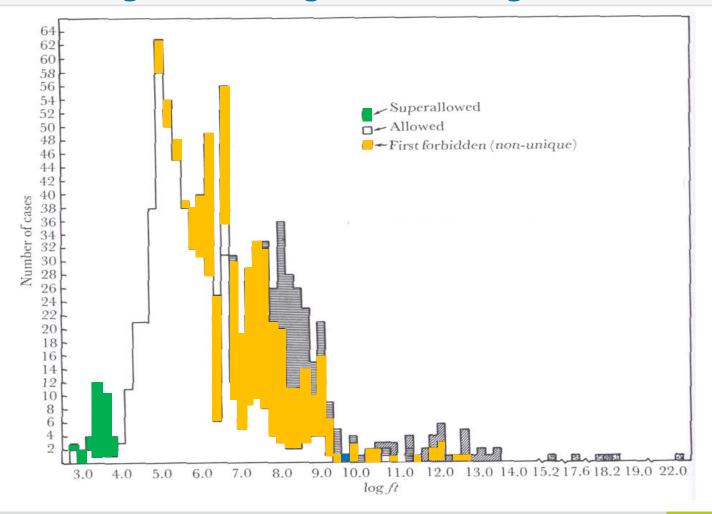






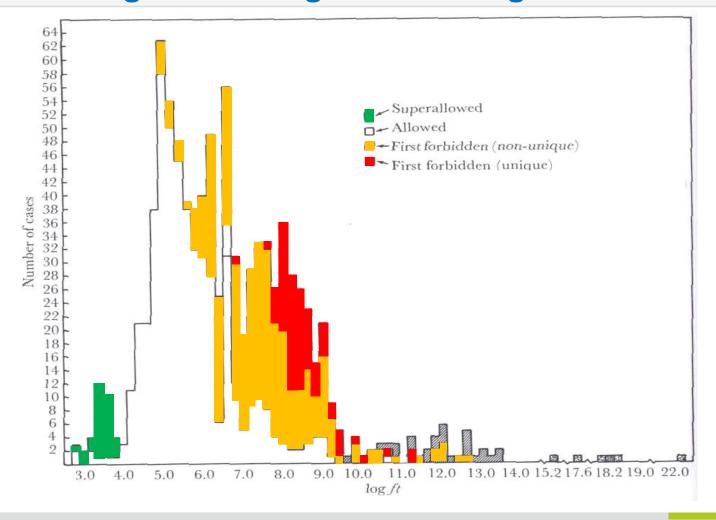






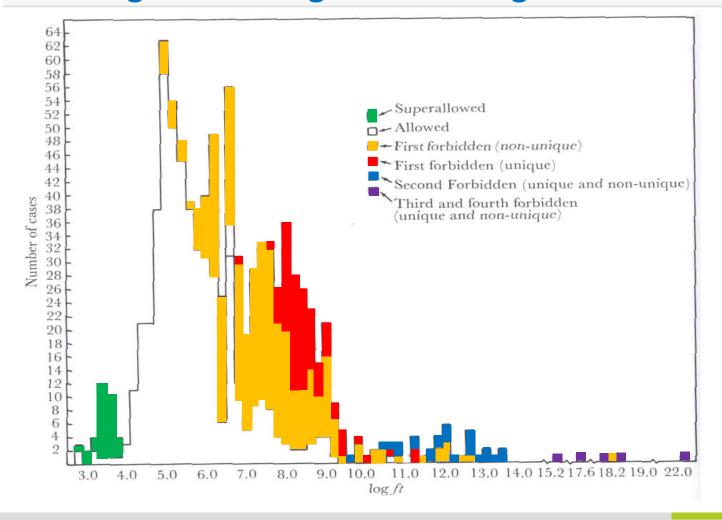








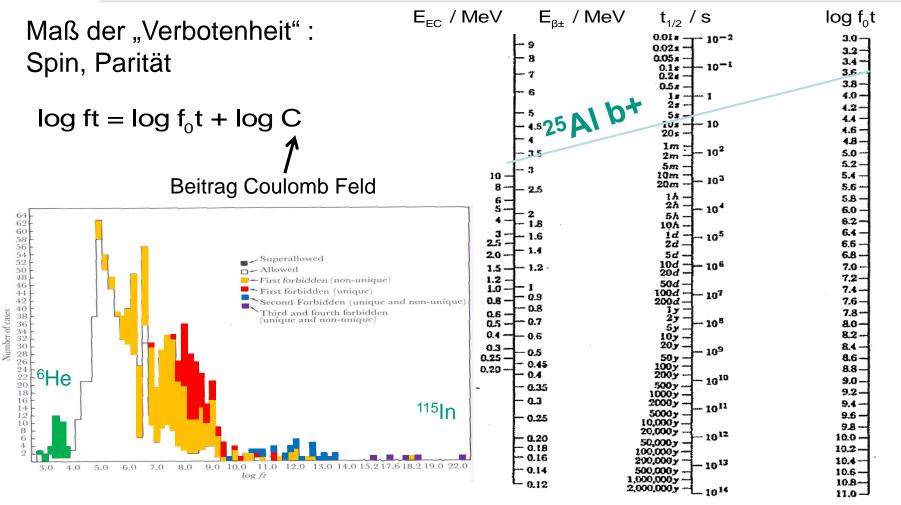


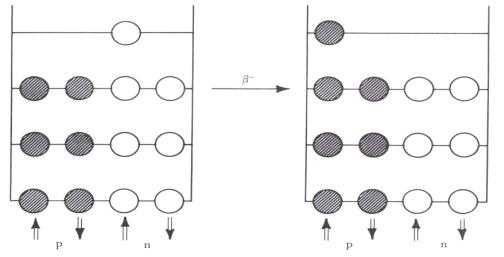




#### ft als Funktion von E und t<sub>1/2</sub>







**Fig. 8-28.** Schematic illustration of the change in level occupation following a  $\beta^-$  transition between mirror nuclei. Protons are indicated by darkened circles, neutrons by open circles. The arrows indicate spin orientation.

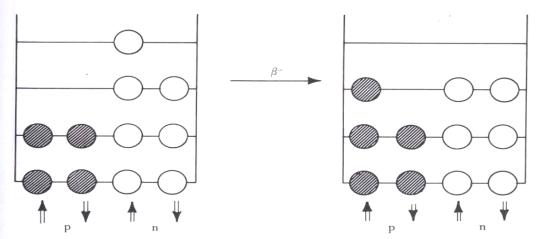


Fig. 8-29. A  $\beta^-$  transition between nuclei which are *not* mirror partners involves a more radical change in the nuclear wave functions than one between mirror nuclei (Fig. 8-28). Hence the overlap integral, and therefore the transition matrix element  $M_{\rm fi}$ , is smaller by about one order of magnitude.



## Kategorisierung des des β-Zerfalls

- super erlaubt
- > erlaubt
- einfach verboten
- dooppelt verboten
- > dreifach verboten
- vierfach verboten

Walther Page 55

Classification	Change of the quantum number of orbital spin, $\Delta L$	Change of the nuclear spin, $\Delta I$	Change of the parity	log ft	Examples  Kategorisierung der β-Übergänge
Allowed (favoured)	0	0	No	2.7-3.7	n, ${}^{3}$ H, ${}^{6}$ He( $\Delta I = 1$ !), ${}^{11}$ C, ${}^{13}$ N, ${}^{15}$ O, ${}^{17}$ F, ${}^{19}$ Ne, ${}^{21}$ Na, ${}^{23}$ Mg, ${}^{25}$ Al, ${}^{27}$ Si, ${}^{29}$ P, ${}^{31}$ S, ${}^{33}$ Cl, ${}^{35}$ Ar, ${}^{37}$ K, ${}^{39}$ Ca, ${}^{41}$ Sc, ${}^{43}$ Ti
Allowed (normal)	0	0 or 1	No	4–7	<sup>12</sup> B, <sup>12</sup> N, <sup>35</sup> S, <sup>64</sup> Cu, <sup>69</sup> Zn,
Allowed (1-forbidden)	2	1	No	6–9	<sup>14</sup> C, <sup>32</sup> P
First forbidden	1	0 or 1	Yes	6-10	<sup>111</sup> Ag, <sup>143</sup> Ce, <sup>115</sup> Cd, <sup>187</sup> W
First forbidden (special cases)	1	2	Yes	7–10	<sup>38</sup> Cl, <sup>90</sup> Sr, <sup>97</sup> Zr, <sup>140</sup> Ba
Second forbidden	2	2	No	11-14	<sup>36</sup> Cl, <sup>99</sup> Tc, <sup>135</sup> Cs, <sup>137</sup> Cs
Second forbidden (special cases)	2	3	No	≈14	<sup>10</sup> Be, <sup>22</sup> Na
Third forbidden	3	3	Yes	17–19	<sup>87</sup> Rb
Third forbidden (special cases)	3	4	Yes	18	<sup>40</sup> K
Fourth forbidden	4	4	No	≈23	<sup>115</sup> In



#### **Rückstoß**





#### Rückstoß (Recoil) bei α-Zerfall



$$E_{\alpha} = \frac{p_{\alpha}^2}{2m_{\alpha}}$$
  $E_{\text{Rückstoß Kern}} = \frac{p_{\alpha}^2}{2m_{A}}$ 

$$E_{ ext{R\"{u}cksto}f S}$$
 Kern  $=rac{2m_{lpha}}{2m_{A}}E_{lpha}=rac{m_{lpha}}{m_{A}}E_{lpha}pproxrac{4}{A}E_{lpha}$ 

Für A = 200 und  $E_a = 5$  MeV ergibt sich  $E_{\text{R\"uckstoß Kern}} = 100$  keV.



#### Rückstoß beim β-Zerfall

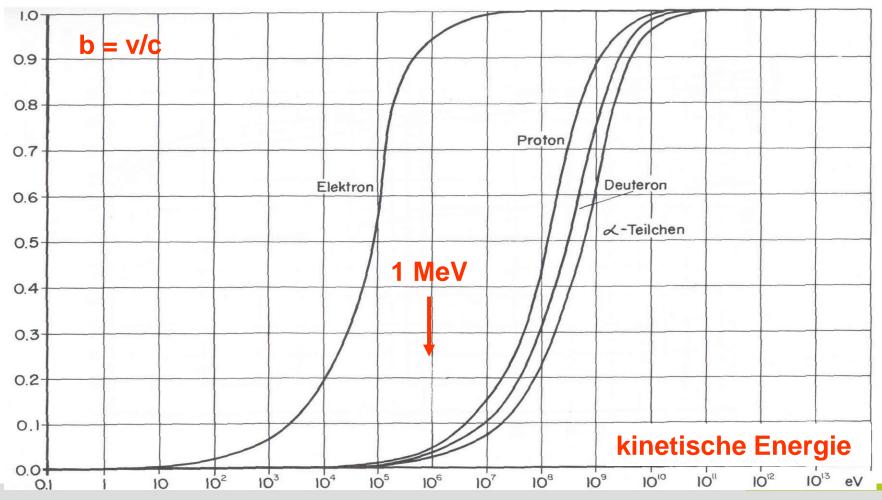


$$E_{
m R\"uckstoß\ Kern} = rac{m_{
m e,o}}{m_A} E_{
m \beta} + rac{E_{
m \beta}^2}{2m_A c^2}$$
 relativistische Massenkorrektur  $m_e = rac{m_{e,o}}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$ 

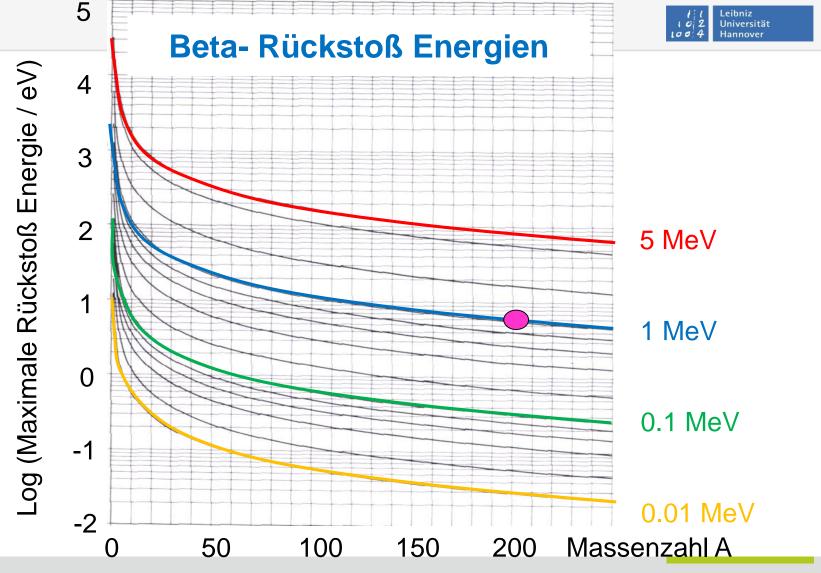


#### Geschwindigkeit relativistischer Teilchen









Physik IV Clemens Walther Page 62



#### **Curie-Plot**



$$N(p) dp = consts \cdot |M_{if}|^2 \cdot F(Z, W) \cdot p^2 (E_0 - E)^2 dp$$

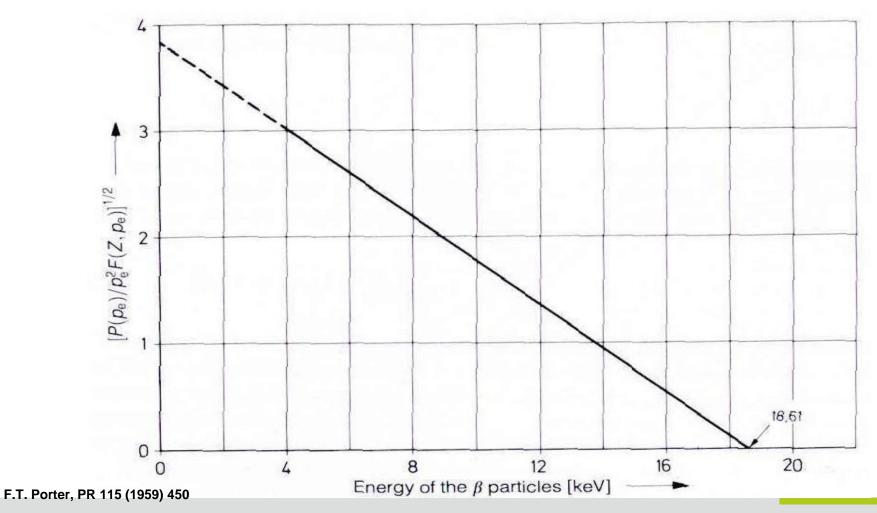
$$\sqrt{\frac{N(p) dp}{p^2 \cdot F(Z, W)}} = consts \cdot (E_0 - E)$$

Linearisierung des b-Spektrums, Ein Werkzeug,  $m_{\rm n.0}$  zu bestimmen



#### **Curie Plot für Tritium**









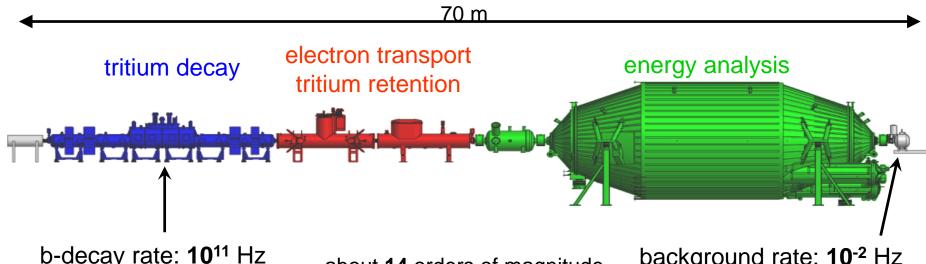
# KATRIN: Ein Experiment zuur Bestimmung der Neutrinomasse



#### **KATRIN** Experiment



(**KA**rlsruhe **TRI**tium **N**eutrino experiment, location: Forschungszentrum Karlsruhe)



b-decay rate: **10**<sup>11</sup> Hz

T<sub>2</sub> pressure: **10**<sup>-6</sup> mbar

about 14 orders of magnitude

background rate: 10<sup>-2</sup> Hz

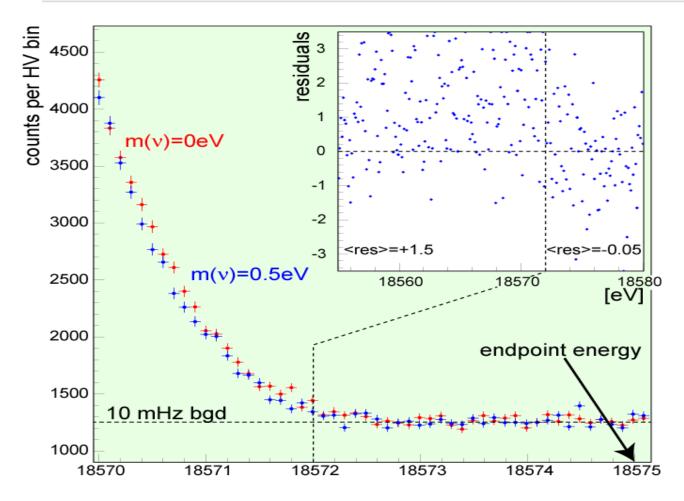
T<sub>2</sub> pressure: **10**<sup>-20</sup> mbar

adiabatic guiding of electrons on meV level



#### **Energiespektrum**











#### **KATRIN**

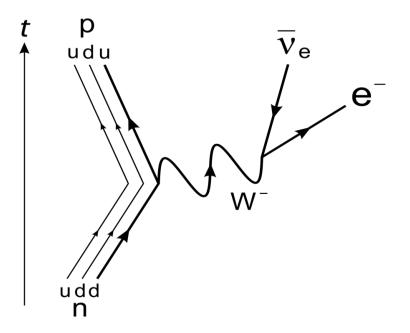
### **Transport**





## Ursache des $\beta$ -Zerfalls: Schwache Wechselwirkung





Kopplung:	Massive Vektorbosonen W: ~ 80 GeV/c² Z: ~ 90 GeV/c²				
Reichweite	Comptonwellenlänge $\frac{\hbar}{mc}$ ~10 <sup>-3</sup> fm				
Paritäts- verletzung	e <sup>-</sup> , v <sub>e</sub> haben Schraubensinn!				

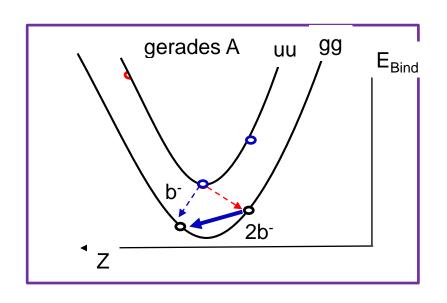
© Softpedia



#### **Doppelter** β-Zerfall





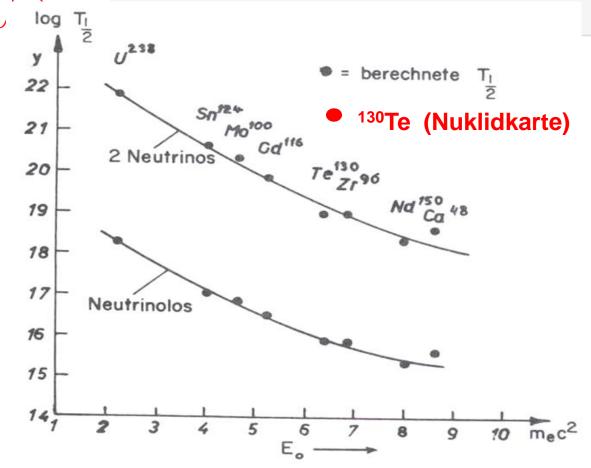


$$\begin{array}{c}
 2 \text{ b}^{-} \\
 128\text{Te} & \longrightarrow 128\text{Xe} \\
 T_{1/2} = 7,2 \cdot 10^{24} \text{ a}
\end{array}$$

$$\begin{array}{c}
 2 \text{ b}^{-} \\
 2 \text{ b}^{-} \\
 130\text{Te} & \longrightarrow 130\text{Xe} \\
 T_{1/2} = 2,7 \cdot 10^{21} \text{ a}
\end{array}$$

Erste experimentelle Beobachtung bei der Isotopenanalyse von Xenon in datierten Tellur Erzen durch Kirsten und Mitarbeiter.





## Doppelter β-Zerfall

Zur Geschichte des doppelten b-Zerfalls : H.V. Klapdor-Kleingrothaus, Sixty Years of Double Beta Decay, World Scientific, Singapore, 2001.

Physik IV Clemens Walther Page 78



## Experimenteller Beweis des doppelten-β Zerfalls



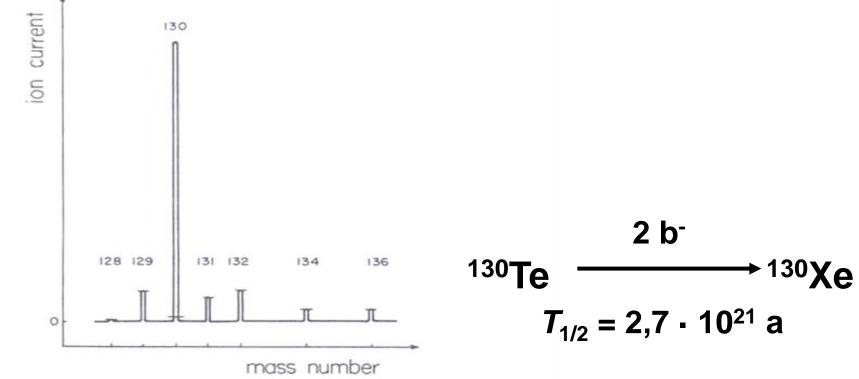


FIG. 1. Isotopic composition of xenon extracted from native tellurium ore (run No.2). The horizontal lines indicate the maximum contribution of atmospheric xenon.

#### T. Kirsten et al., PRL 20 (1968) 1300



#### Doppelter-β Zerfall von Te-128 und Te-130

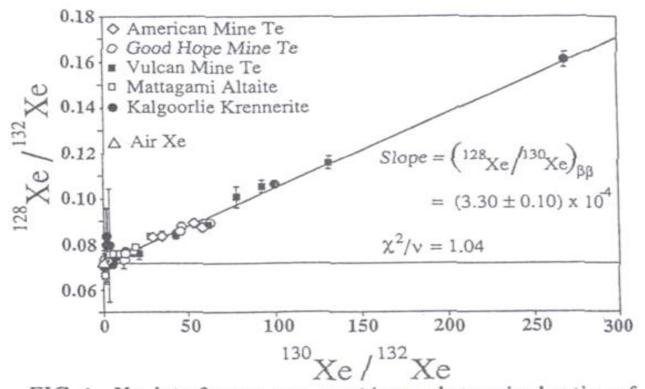


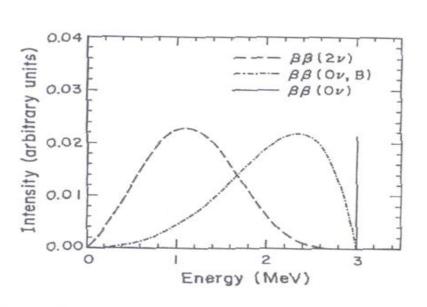
FIG. 1. Xe data for vacuum crushing and stepwise heating of ancient Te ores (see Table I). The data are consistent with a mixture of Xe from air and from  $\beta\beta$  decay of <sup>128</sup>Te and <sup>130</sup>Te. See text for discussion.

 $\begin{array}{c}
2 \text{ b}^{-} \\
128\text{Te} & \xrightarrow{128}\text{Xe} \\
T_{1/2} = 7,2 \cdot 10^{24} \text{ a}
\end{array}$   $\begin{array}{c}
2 \text{ b}^{-} \\
2 \text{ b}^{-} \\
130\text{Te} & \xrightarrow{130}\text{Xe} \\
T_{1/2} = 2,7 \cdot 10^{21} \text{ a}
\end{array}$ 

T. Bernatowicz et al., PRL 16 (1992) 2341



#### Direkte Messung des doppelten β-Zerfalls



Kr 82 11.593	Kr 1.83 h	83 11.500	Kr 84 56.987
σ14+7	lγ 9 e <sup>-</sup>	or 183	σ 0.09 + 0.02
Br 81 49.31	6.1 m	82 35.34 h β-0.4	Br 83 2.40 h β <sup>-</sup> 0.9
σ 2.4 + 0.24	β <sup>-</sup> 3.1 γ (776)	554; 619	γ 530; 520 m
Se 80 49.61 ., 0.05 + 0.54	Se 57.3 m ly 103 e <sup>-</sup> β <sup>-</sup> γ (260; 276)	81 18 m \$^1.6 \$\gamma(276; 290)	Se 82 8.73 1.08 · 10 <sup>20</sup> a 28 <sup>-</sup> 0.039 + 0.0052

FIG. 1. Theoretical sum-energy spectra of the two electrons for three modes of double-beta decay in <sup>82</sup>Se. The normalizations are arbitrary.

$$\begin{array}{c}
2 b^{-} \\
82 \text{Se} & \longrightarrow 82 \text{Kr} \\
T > 4.4 + 1020 \text{ a}
\end{array}$$

 $T_{1/2} \ge 4.4 \cdot 10^{20} \text{ a}$ 

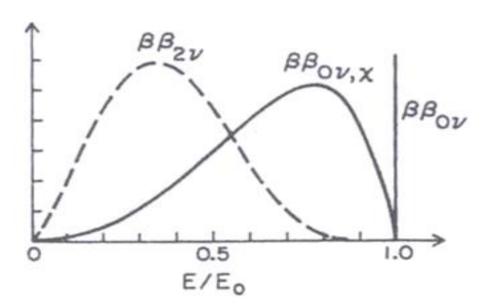


#### **β-Spektren beim doppelten-**β Zerfall



Detektion über Kernspuren, Elektron Spektroskopie oder auch radiochemisch





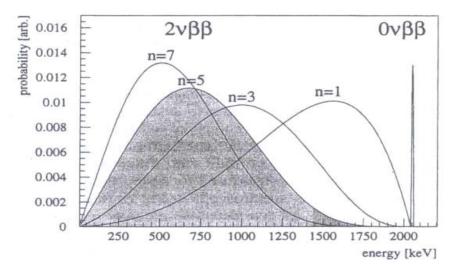


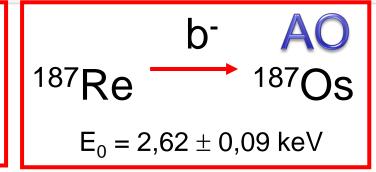
FIG. 1. Spectral shapes of the different investigated double- $\beta$  decay modes; the continuous spectra are classified by their spectral index n. The spectral index for  $2\nu\beta\beta$  decay is n=5.



#### **Bound-State** β-Decay



Beim "bound state decay", gelangt das vom Kern emittierte Elektron nicht ins Kontinuum sondern wird in einem Orbital des Tochterkerns eingefangen.



Lebensdauer bei direkter Messung des Zerfalls

(Brodzinsky & Conway, 1965)

$$T_{1/2} = (6.6 \pm 1.3) \cdot 10^{10} \text{ a}$$

Lebensdauer durch Isotopenanalyse des Os in Molybenditen bekannten Alters (Herr et al., 1955)

$$T_{1/2} = (4.3 \pm 0.5) \cdot 10^{10} \text{ a}$$

$$G_{\text{bound}}/G_{\text{continum}} = 0.5 \pm 0.3$$



## Erste direkte Messung des Bound-State β-Decay



An der (GSI) in Darmstadt, wurde dieser Zerfall an vollständig inonisiertem Dy<sup>+66</sup> in einem Speicherring gemessen

Neutrales <sup>163</sup>Dy: stabil

Vollständig ionisiert: Zerfall zu Ho<sup>+66</sup> (Z = 67) T<sub>1/2</sub>=47 (+5,-4) d

"Bound state b Decay" ist von geringer Relevanz für neutrale Atome aber der Hauptzerfallsweg für hochgeladene Atome wie die in stellaren Plasmen während der Nukleosynthese

M. Jung et al., Phys. Rev. Lett., 12 Oct. 1992.



#### **Bound-State** β **Decay**



F. Bosch et al., PRL 77 (1996) 5190

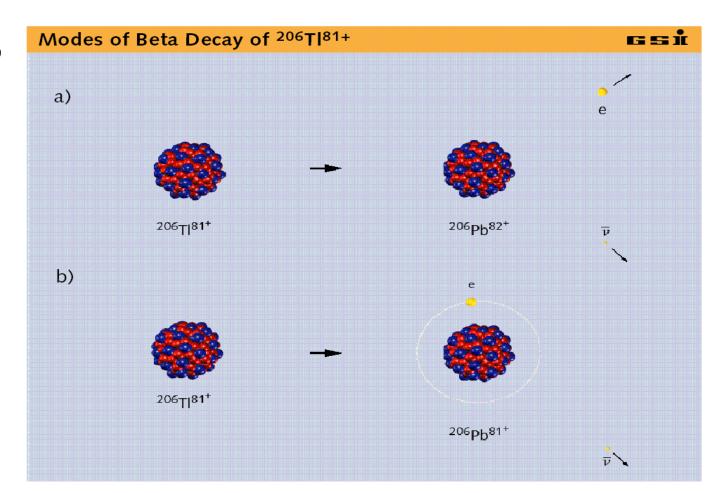


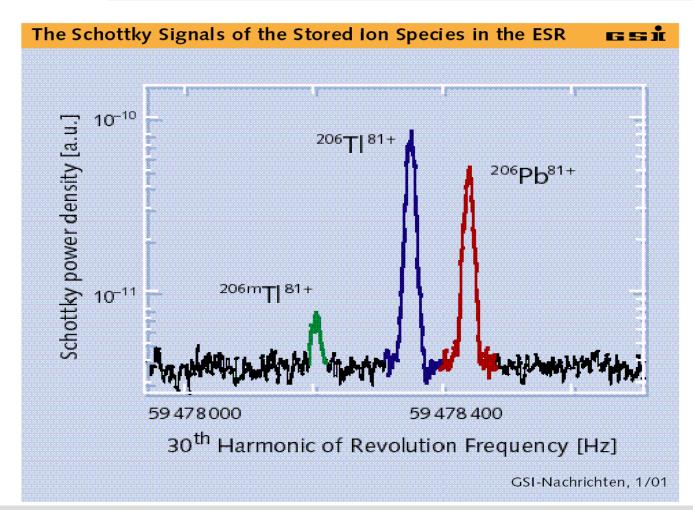
Figure 1: While in usual β decay the electron goes into a continuum state (a), it is captured and bound in an inner atomic shell in bound β decay (b).

GSI Nachrichten 1/2001, p. 3



#### **Bound-State Beta Decay in a Storage Ring**





**Figure 2:** *Schottky* frequency spectrum of <sup>206</sup>TI<sup>81</sup>†and <sup>206</sup>Pb<sup>81+</sup> recorded by the 30th harmonic of the revolution frequency. The picture shows the wellresolved Schottky signals of the bare <sup>206</sup>TI<sup>81+</sup> ions in an isomeric nuclear state (206mT/81+, green), bare <sup>206</sup>TI<sup>81+</sup> ions in the nuclear ground state (206Tl81+, blue), and their hydrogen-like bound β decay daughters <sup>206</sup>Pb<sup>81+</sup> (red).