

## 16. Kenwaff

Wechselwirkung zwischen fernen Atomen

Reichweite  $\approx$  Nukleongröße

Atomstruktur  $\leftrightarrow$  elektromagnetische WW; Potential  
 Kernstruktur  $\leftrightarrow$  Kernw<sup>A</sup>ft ?  $\leftrightarrow$  **QCD**  $\leftrightarrow$  {  
 ↑  
 Vielteilchenphysik  
 & starke WW  
 Quantitativ schwierig

~ freie Nukleonen in Potentialtopf; Potential  $\leftrightarrow$  kollektive Effekte

Was kann man untersuchen?

- Nukleon - Nukleon - Streuung, Partialwellenanalyse  $\Rightarrow V(r)$
  - allg. Form des NN-Potentials, Transformationsverhalten und Symmetrien
  - Deuteron  $\leftrightarrow H_2$  d = einzige 2 Nukleon - gebundener Zustand
  - Spin-Spin-Effekte und abstoßende Kraft
  - Austauschkräfte auf Quarkenebenen  $\leftrightarrow$  Mesonen austausch
  - Tröpfchen- $\leftrightarrow$  Fermigas-, Schalenmodelle  
(Nukleonen „markieren“: Hyperkerne)

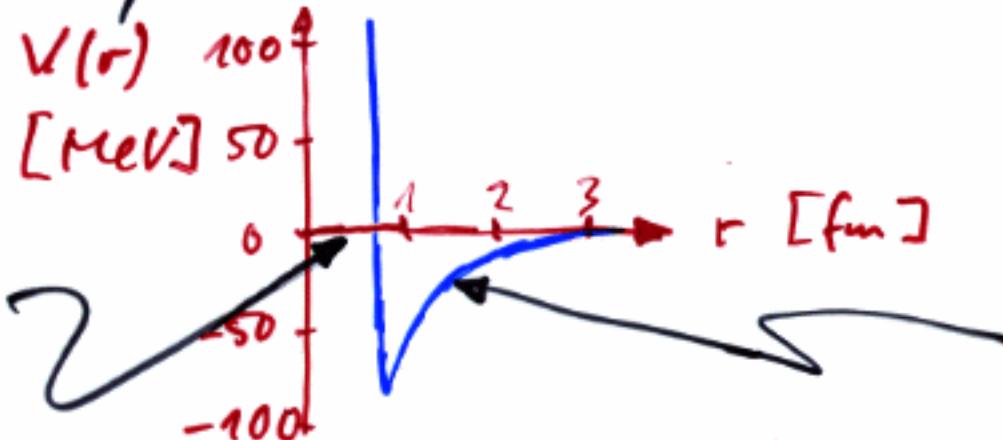
Nukleon-Nukleon-Potential aus  $N\bar{N}$ -Streuung bei niedrigen Energien

Spins:  $\uparrow\uparrow \Rightarrow J=1$   
 $\uparrow\downarrow \Rightarrow J=0, J=1$

} senkrecht zur Produktionsebene (Paritätsüberhaltung)

Isospin:  $pp \Rightarrow I=1$   
 $p\bar{n} \Rightarrow I=0, I=1$

abstoßender  
 "Hard Core"  
 $r < 0.8 \text{ fm}$



anziehendes  
 Potential weiter  
 draußen ..

Potential:  $V$  = skalare Größe,  
 translations-, rotationsinvariant,  
 symm. unter Teilchenaustausch,  
 abhängig von  $\vec{p}, \vec{L}, \vec{s}_1, \vec{s}_2$

$$V(r) = V_0(r)$$

$$+ V_{SS}(r) \frac{\vec{s}_1 \cdot \vec{s}_2}{h^2} \quad \text{Spin-Spin}$$

$$+ V_T(r) \left[ 3 \cdot (\vec{s}_1 \cdot \vec{x})(\vec{s}_2 \cdot \vec{x}) / r^2 - \vec{s}_1 \cdot \vec{s}_2 \right] / h^2 \quad \begin{matrix} \text{Tensor} \\ \text{potentia} \end{matrix}$$

$$+ V_{LS}(r) \cdot (\vec{s}_1 + \vec{s}_2) \cdot \vec{L} / h^2 \quad \text{Spin-Bahn-va}$$

+ Terme höherer Ordnung

$J=0$ :  $pp, nn$ : antiziehender Teil nicht stark genug für Bindung

$J=1$ :  $V_0, V_T, V_{SS}$  gerade stark genug, um gebundenen Zustand zu bilden (Deuteron)

Deuteron: (einfachster zusammengesetzter Kern,  $^2_1H$ ; (pn) )

Bindungsenergie  $B = 2.225 \text{ MeV}$

Spin und Parität  $J^P = 1^+$

Isospin  $I = 0 \Rightarrow$  keine geb. pp, nn - Zustände

magn. Moment  $\mu = 0.857 \mu_N$  (für  $l=0$  erwartet  $\mu_d = \mu_p + \mu_n$   
 $= (2.792 - 1.913) \mu_N = 0.879 \mu_N$   
(leichte Abweichung))

elektro. Quadrupolmoment  $a = 0.282 \text{ efm}^2$  (für  $l=0$  erwartet  $a=0$   
wg. Kugelsymmetrie)

→ Deuteron-Wellenfunktion enthält Beimischung von  $l=2$   
(durch Tensor-WW) (ca 4% Wahrscheinlichkeit für D-Welle):

$$|\psi_d\rangle = 0.98 \cdot |^3S_1\rangle + 0.20 \cdot |^3D_1\rangle$$

Abschätzung: mittleres konstantes Potential innerhalb der Reichweite  $a \Rightarrow$   
 $Va^2 \approx 100 \text{ MeVfm}^2$  Kastenvolumen  $\Rightarrow$  Potentialtiefe ca 50 MeV  
aber Bindungsenergie nur 2.2 MeV  $\Rightarrow$  relativ schwache effektive  
Anziehung ist gerade eben stark genug, Kerne zu bilden

# Charakter der Kernkraft

- Abstoßung bei kleinen Abständen:

bei Molekülen eine Folge des Pauli-Prinzips

hier:  $\gamma_f(2N) = \gamma_f(6q)$  antisymmetrisch unter Quark-Austausch

12 q im Grundzustand ( $l=0$ ) möglich: 3 Farben · 2 Spins · 2 Isospins  
Weil Farbe immer antisymmetrisch  $\Rightarrow$  I,J - Anteil symmetrisch  
Ortsanteil wg.  $l=0$  symmetrisch

Hard-Core-Abstoßung durch starke  $\bar{S}S$ -WW:

6q mit 111111 bei  $r \rightarrow 0$  haben hohe Energie ("Farbmagnetismus")

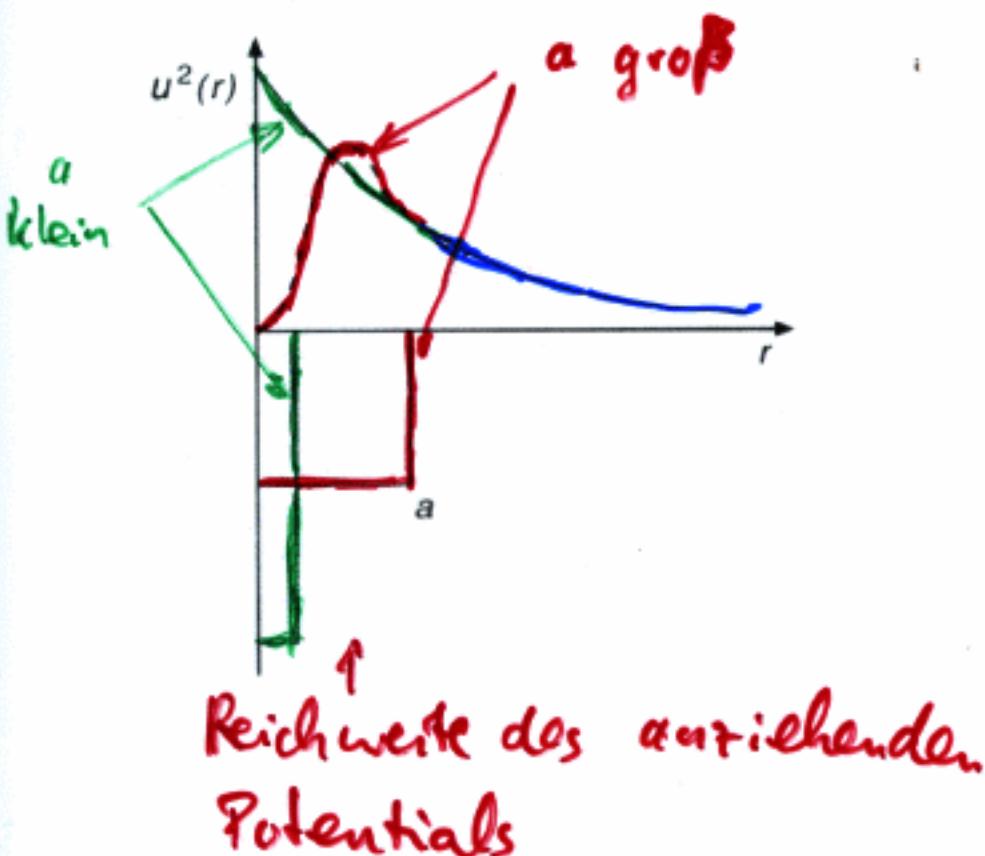
$\Rightarrow$  Anti-Parallel-Stellen nur möglich, wenn 2q in  $l=1$ -Zustand gehen  $\Rightarrow$  das kostet auch Energie (vergleichbar wel.)

Folge: Nullstelle von  $\gamma_d$  bei  $r = 0.4$  fm

$\Rightarrow$  zusammen mit  $V_{SS}$   $\Rightarrow$  starke, kurzreichweite Abstoßung

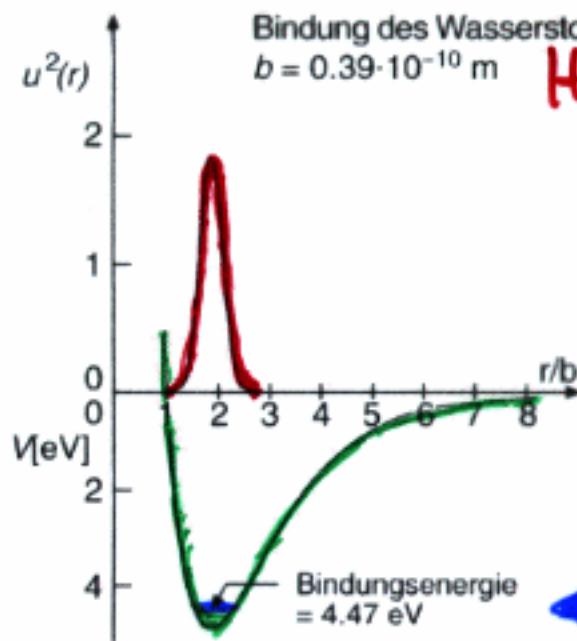
# Kernkraft und Bindung

$$W(r) = r^2 / 4\pi^2 \quad \text{radiale Aufenthaltswahrscheinlichkeit}$$



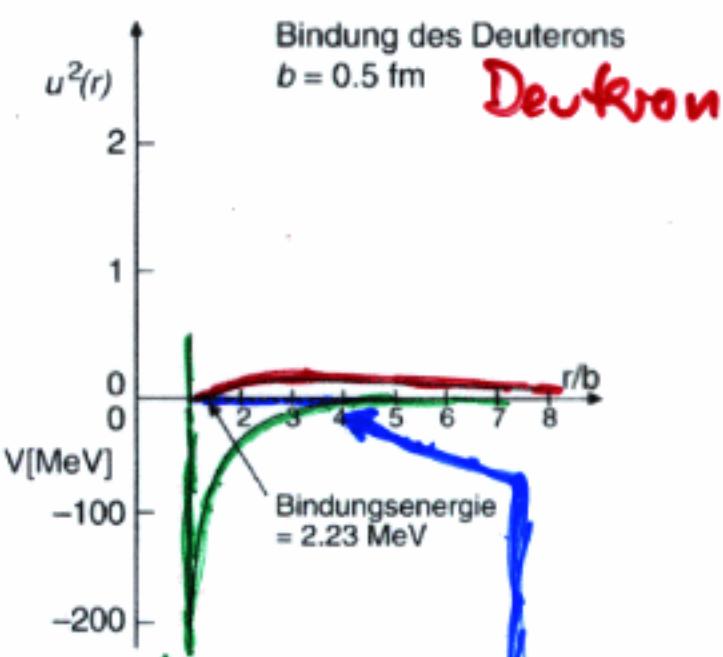
$$\rightarrow V \propto 50 \text{ MeV effektive Tiefe}$$

$$V \cdot \alpha^2 = \text{const.}$$



$b = 4.0 \text{ fm}$   
 $b = 0.39 \cdot 10^{-10} \text{ m}$   
 Absstand zwischen beiden H-Atomen gut definiert

← „starke Bindung“  
 $E_B \approx \text{Topftiefe} \Rightarrow E_{kin} \text{ klein}$



Abstandsverteilung zwischen p und n sehr breit:  $\frac{\Delta R}{R} \times 100\%$   
 abstoßender Kern  
 gerade eben gebunden  $E_B \ll \text{Topftiefe} \Rightarrow E_{kin} \text{ groß } 10^{-5}$

parallele Spins

größere Baryonmasse  
d.h. höhere Energie

in gebundenen Systemen kann Gesamtenergie durch antiparallel Ausrichtung verringert werden:  
(benötigt aber Anhebung auf  $l=1$ )

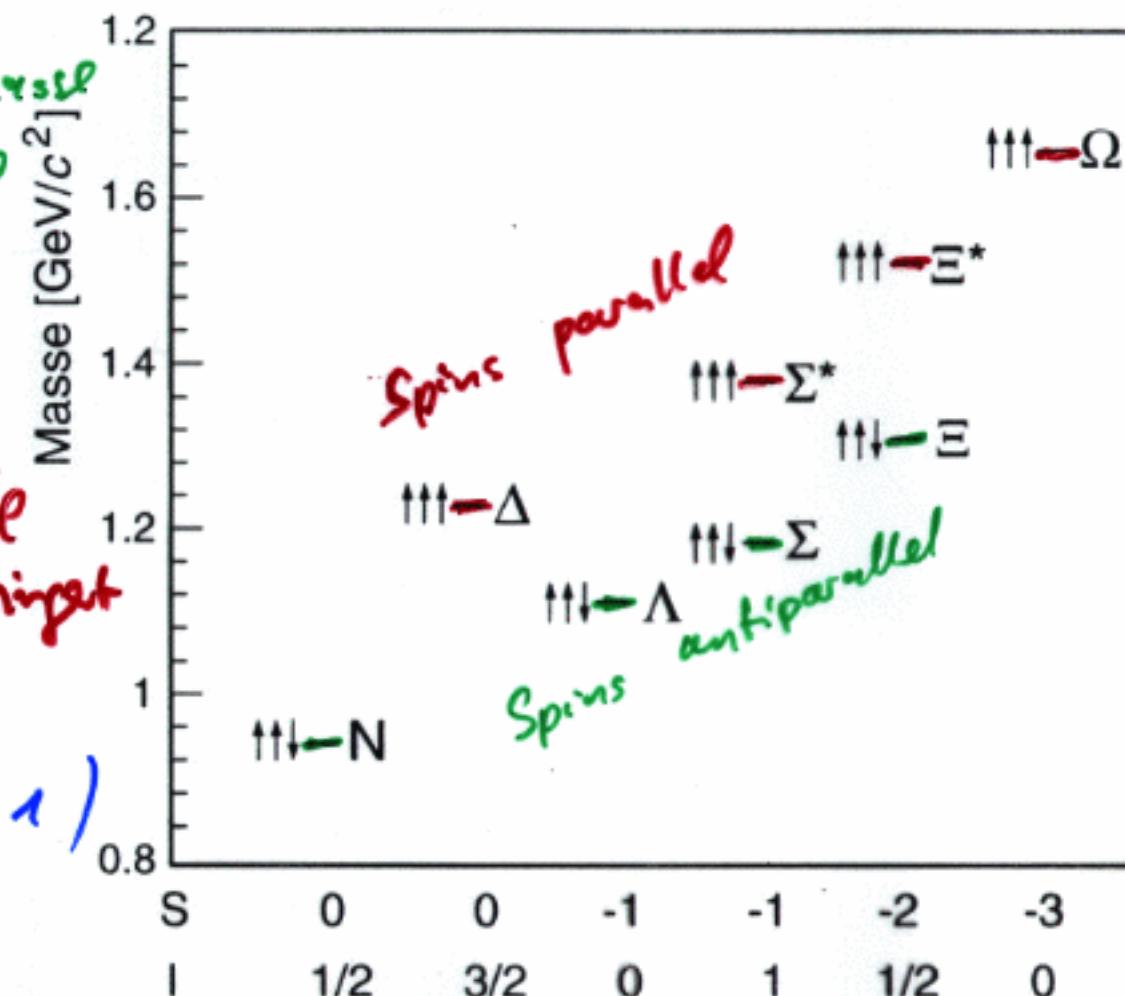
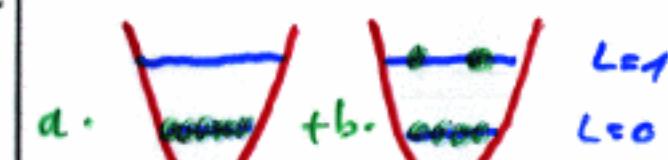


Abb. 15.5. Massenspektrum der Baryonen des Dekupletts und des Oktetts, aufgetragen gegen Strangeness  $S$  und Isospin  $I$ . Die Pfeile beschreiben den Drehimpuls  $J$  des Baryons. Die Baryonen des Dekupletts mit  $J^P = 3/2^+$  haben deutlich größere Massen als ihre Partner aus dem Oktett mit  $J^P = 1/2^+$ .

Ebenenliegende Nukleonen: 6 Quarks



Bei  $r=0$ :

$$P(b) = 8/g$$

bei größeren Abständen:

$$P(b) \rightarrow 0$$

→ energetisch günstiger

→ Abstoßender Kern

durch ~~Pauli-Prinzip~~  
~~Spin-Spin-~~  
~~Wechsel-~~  
~~wirkung~~

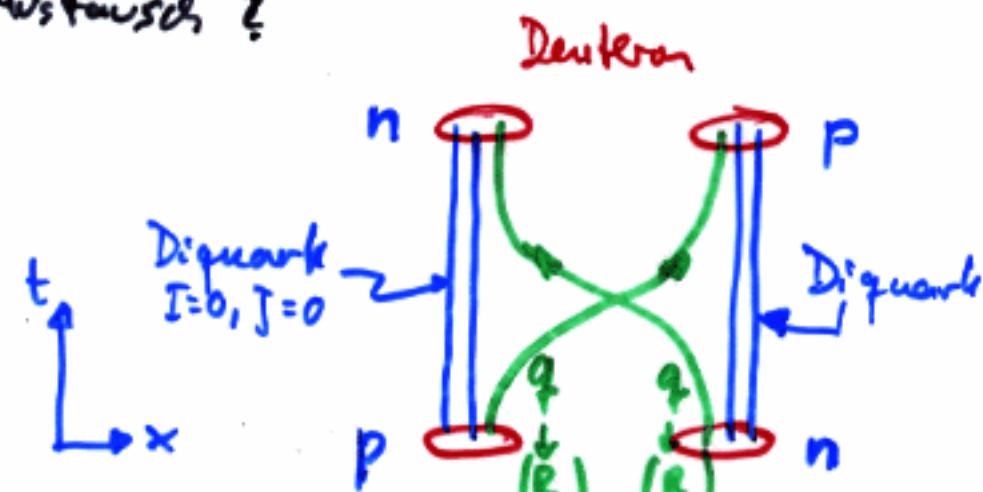
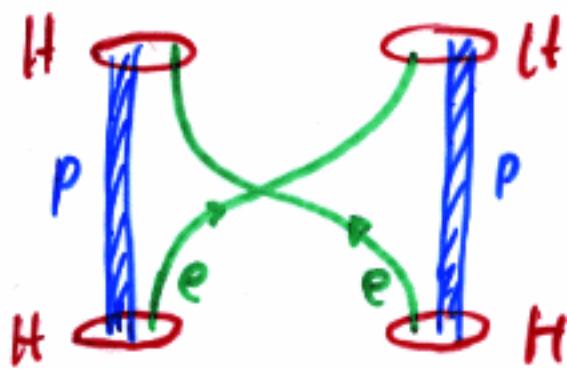
anziehende Kraft: analog zu Atomphysik

Ionenbindung ? Nein, Confinement Kräfte zu groß

van-der-Waals-Kraft ? Dipol-Dipol-WW ? Nein, 2-Geladenen-Austausch bei kleinen Abständen zu schwach, bei großen Abständen durch Confinement verboten. Nur farbneutrale Objekte erlaubt.

Kovalente Bindung ? Quark-Austausch ?

H<sub>2</sub>-Molekül

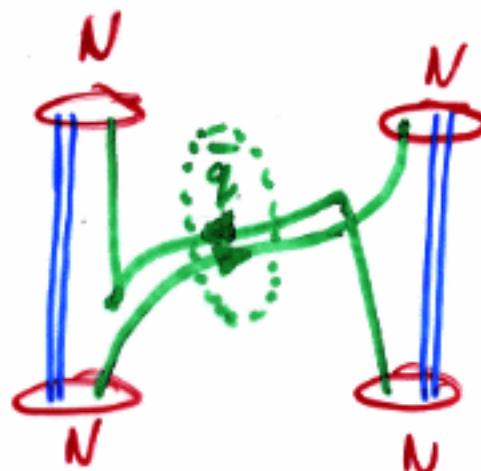


Gilt im Prinzip, ist aber wegen Farbneutralität um Faktor 3 reduziert  $\rightarrow$  nicht stark genug!

Aber: Im Nukleon gibt es auch See-Antiquarks ...

Besser:

ein Quark läuft  
rückwärts in der  
Zeit  $\Rightarrow$   
 $q\bar{q}$ -Austausch



$q\bar{q}$ -Austausch  
entspricht  
Meson-  
Austausch!



Austausch von (massiven) Mesonen : Yukawa-Potential.

$$V(r) = g \cdot \frac{e^{-\frac{mc}{\hbar} r}}{r}$$
$$= g \cdot \frac{e^{-r/R}}{r} \quad \text{mit } R = \frac{\hbar c}{mc^2}$$

exponentiell abhängend  
große Masse  $\Rightarrow$  kleine  
Reichweite

Hadron-Hadron-Wechselwirkungen sind gut durch  
Meson-Austausch beschreibbar. Je nach Quantenzahlen:  
 $\pi$ -Austausch  $\Rightarrow R = \frac{\hbar c}{mc^2} = \frac{197 \text{ MeV fm}}{140 \text{ MeV}} \approx 1.4 \text{ fm}$   
S, W, ... Austausch