

強い相互作用と ハドロン物理



兵藤 哲雄

原子核ハドロン物理研究室

2020, Nov. 11th ₁



導入

- 原子核とは？ハドロンとは？
- 自然界の力と強い相互作用



原子核物理

- ニホニウム — 核子はいくつまで結合できるか？



ハドロン物理

- 現代の未解決問題



まとめ

原子、原子核、ハドロン

原子

電子

原子核

$10 \text{ fm} = 10^{-14} \text{ m}$

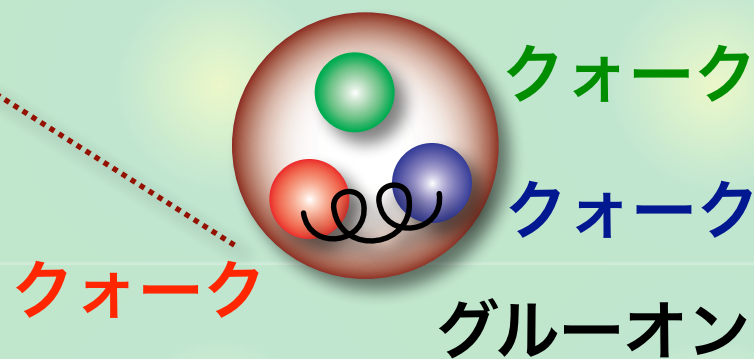
$1 \text{ \AA} = 10^{-10} \text{ m}$

原子核物理学

原子核(多体系)の性質を核子(陽子+中性子)間の相互作用から理解する

ハドロン物理学

ハドロン(核子など)の性質をQCDから理解する



$1 \text{ fm} = 10^{-15} \text{ m}$

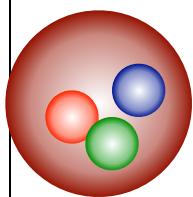
- 安定核約300種、不安定核約2000種、未発見約4000種



- 現在までに約360種が観測されている

p	$1/2^+$ ****	$\Delta(1232)$	$3/2^+$ ****	Σ^+	$1/2^+$ ****	Ξ^0	$1/2^+$ ****	Λ_c^+	$1/2^+$ ****
n	$1/2^+$ ****	$\Delta(1600)$	$3/2^+$ ***	Σ^0	$1/2^+$ ****	Ξ^-	$1/2^+$ ****	$\Lambda_c(2595)^+$	$1/2^-$ ***
$N(1440)$	$1/2^+$ ****	$\Delta(1620)$	$1/2^-$ ****	Σ^-	$1/2^+$ ****	$\Xi(1530)$	$3/2^+$ ****	$\Lambda_c(2625)^+$	$3/2^-$ ****
$N(1520)$	$3/2^-$ ****	$\Delta(1700)$	$3/2^-$ ****	$\Sigma(1385)$	$3/2^+$ ****	$\Xi(1620)$	*	$\Lambda_c(2765)^+$	*
$N(1535)$	$1/2^-$ ****	$\Delta(1750)$	$1/2^+$ *	$\Sigma(1480)$	*	$\Xi(1690)$	***	$\Lambda_c(2880)^+$	$5/2^+$ ***
$N(1650)$	$1/2^-$ ****	$\Delta(1900)$	$1/2^-$ **	$\Sigma(1560)$	**	$\Xi(1820)$	$3/2^-$ ***	$\Lambda_c(2940)^+$	***
$N(1675)$	$5/2^-$ ****	$\Delta(1905)$	$5/2^+$ ****	$\Sigma(1580)$	$3/2^-$ *	$\Xi(1950)$	***	$\Sigma_c(2455)$	$1/2^+$ ****
$N(1680)$	$5/2^+$ ****	$\Delta(1910)$	$1/2^+$ ****	$\Sigma(1620)$	$1/2^-$ *	$\Xi(2030)$	$\geq \frac{5}{2}^?$ ***	$\Sigma_c(2520)$	$3/2^+$ ***
$N(1685)$	*	$\Delta(1920)$	$3/2^+$ ***	$\Sigma(1660)$	$1/2^+$ ***	$\Xi(2120)$	*	$\Sigma_c(2800)$	***
$N(1700)$	$3/2^-$ ***	$\Delta(1930)$	$5/2^-$ ***	$\Sigma(1670)$	$3/2^-$ ****	$\Xi(2250)$	**	Ξ_c^+	$1/2^+$ ***
$N(1710)$	$1/2^+$ ***	$\Delta(1940)$	$3/2^-$ **	$\Sigma(1690)$	**	$\Xi(2370)$	**	Ξ_c^0	$1/2^+$ ***
$N(1720)$	$3/2^+$ ****	$\Delta(1950)$	$7/2^+$ ****	$\Sigma(1730)$	$3/2^+$ *	$\Xi(2500)$	*	$\Xi_c^{'+}$	$1/2^+$ ***
$N(1860)$	$1/2^+$ **	$\Delta(2000)$	$1/2^+$ **	$\Sigma(1750)$	$1/2^-$ ***			Ξ_c^-	$1/2^+$ ***
$N(1875)$									
$N(1880)$									
$N(1895)$									
$N(1900)$	$3/2^-$ ***	$\Delta(2350)$	$5/2^-$ *	$\Lambda(1880)$	$1/2^+$ **	$\Omega(2470)^-$	**	$\Xi_c(2930)$	*
$N(1990)$	$7/2^+$ **	$\Delta(2390)$	$7/2^+$ **	$\Sigma(1900)$	$1/2^-$ *			$\Xi_c(2980)$	***
$N(2000)$	$5/2^+$ **	$\Delta(2400)$	$9/2^-$ **	$\Sigma(1915)$	$5/2^+$ ****			$\Xi_c(3055)$	***
$N(2040)$	$3/2^+$ *	$\Delta(2420)$	$11/2^+$ ****	$\Sigma(1940)$	$3/2^+$ *			$\Xi_c(3080)$	***
$N(2060)$	$5/2^-$ **	$\Delta(2750)$	$13/2^-$ **	$\Sigma(1940)$	$3/2^-$ ***			$\Xi_c(3123)$	*
$N(2100)$	$1/2^+$ *	$\Delta(2950)$	$15/2^+$ **	$\Sigma(2000)$	$1/2^-$ *			Ω_c^0	$1/2^+$ ***
$N(2120)$	$3/2^-$ **			$\Sigma(2030)$	$7/2^+$ ****			$\Omega_c(2770)^0$	$3/2^+$ ***
$N(2190)$	$7/2^-$ ****	Λ	$1/2^+$ ****	$\Sigma(2070)$	$5/2^+$ *			Ξ_{cc}^+	*
$N(2220)$	$9/2^+$ ****	$\Lambda(1405)$	$1/2^-$ ****	$\Sigma(2080)$	$3/2^+$ **				
$N(2250)$	$9/2^-$ ****	$\Lambda(1520)$	$3/2^-$ ****	$\Sigma(2100)$	$7/2^-$ *				
$N(2300)$	$1/2^+$ **	$\Lambda(1600)$	$1/2^+$ ***	$\Sigma(2250)$	***			Λ_b^0	$1/2^+$ ***
$N(2570)$	$5/2^-$ **	$\Lambda(1670)$						$\Lambda_b(5912)^0$	$1/2^-$ ***
$N(2600)$	$11/2^-$ ***	$\Lambda(1690)$						$\Lambda_b(5920)^0$	$3/2^-$ ***
$N(2700)$	$13/2^+$ **	$\Lambda(1710)$						Σ_b	$1/2^+$ ***
		$\Lambda(1800)$						Σ_b^+	$3/2^+$ ***
		$\Lambda(1810)$						Ξ_b^-	$1/2^+$ ***
		$\Lambda(1820)$						Ξ_b^0	$1/2^+$ ***
		$\Lambda(1830)$						$\Xi_b^-(5935)^-$	$1/2^+$ ***
		$\Lambda(1890)$						$\Xi_b(5945)^0$	$3/2^+$ ***
		$\Lambda(2000)$						$\Xi_b^-(5955)^-$	$3/2^+$ ***
		$\Lambda(2020)$						Ω_b	$1/2^+$ ***
		$\Lambda(2050)$	$3/2^-$ *						
		$\Lambda(2100)$	$7/2^-$ ****						
		$\Lambda(2110)$	$5/2^+$ ***						
		$\Lambda(2325)$	$3/2^-$ *						
		$\Lambda(2350)$	$9/2^+$ ***						
		$\Lambda(2585)$	**						

バリオン：陽子、中性子など



3クォーク qqq

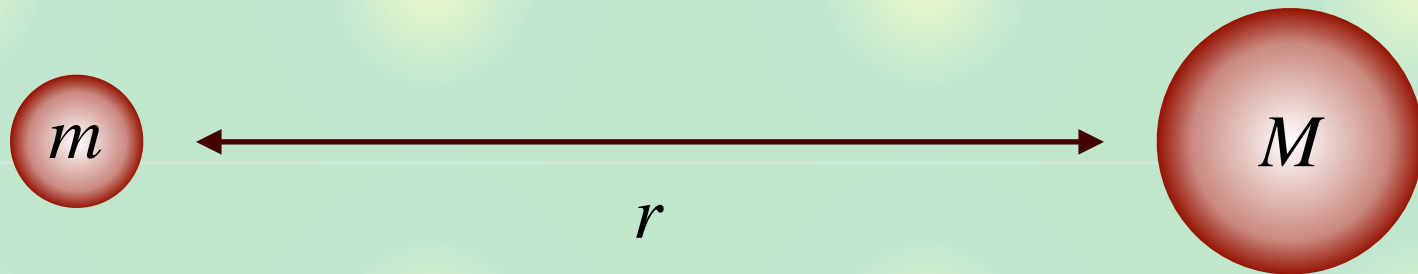
155 種類

[illegible]

重力

質量 m と M の粒子を距離 r 離して置く

$$F_G = -G \frac{mM}{r^2}$$

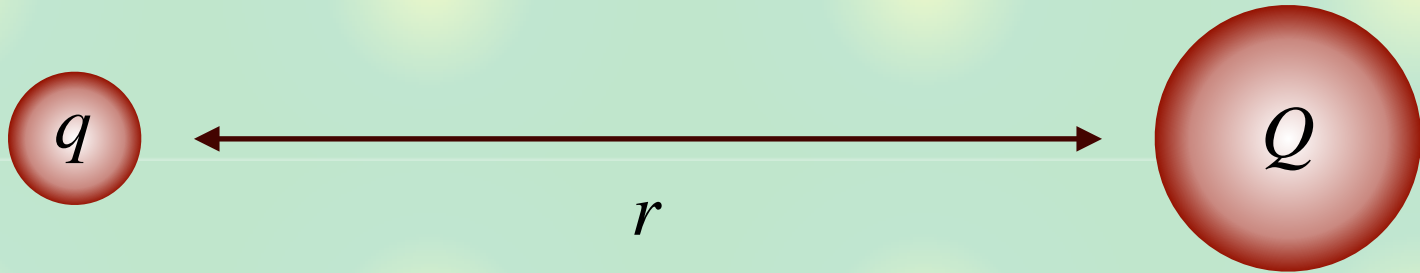


- 力は距離の2乗に反比例
- 質量が力の強さを決める
- G :万有引力定数
- 重力は常に引力

電磁気力

電荷 q と Q の粒子を距離 r 離して置く

$$F_C = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{r^2}$$



- 力は距離の2乗に反比例
- **電荷**が力の強さを決める
- $(4\pi\epsilon_0)^{-1}$:クーロン結合定数
- 電磁気力は引力でも**斥力**でもある

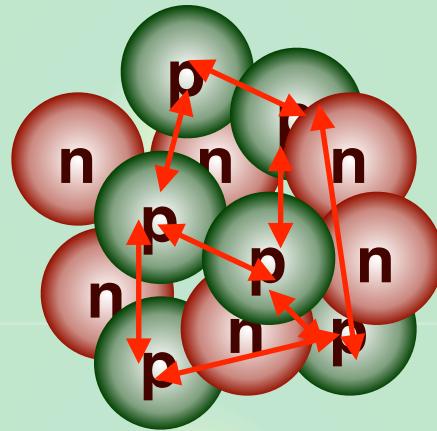


重力とは**別の力**

原子核と強い相互作用

原子核：陽子、中性子の自己束縛系（勝手に分解しない）

- 例) ^{12}C (炭素)



- 陽子 (proton) : 電荷 $Q = +1$
- 中性子 (neutron) : 電荷 $Q = 0$

陽子間の電磁気力は**斥力**

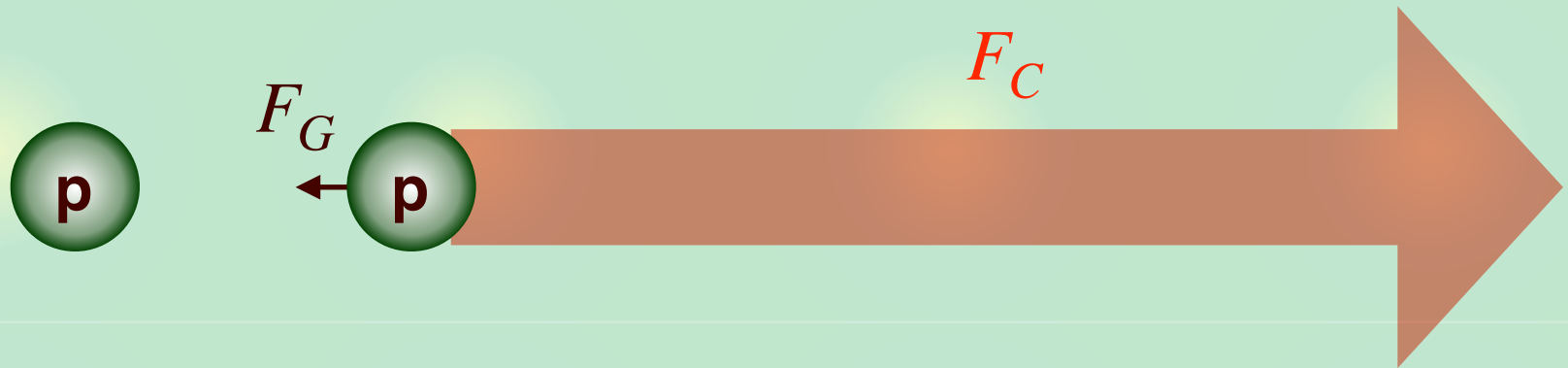
- 重力の引力で原子核を束縛できるか？

強さの比較

距離 $2 \text{ fm} = 2 \times 10^{-15} \text{ m}$ 離れた陽子間の重力とクーロン力

$$F_G = -G \frac{mM}{r^2} \simeq -4.8 \times 10^{-35} \text{ [N]}$$

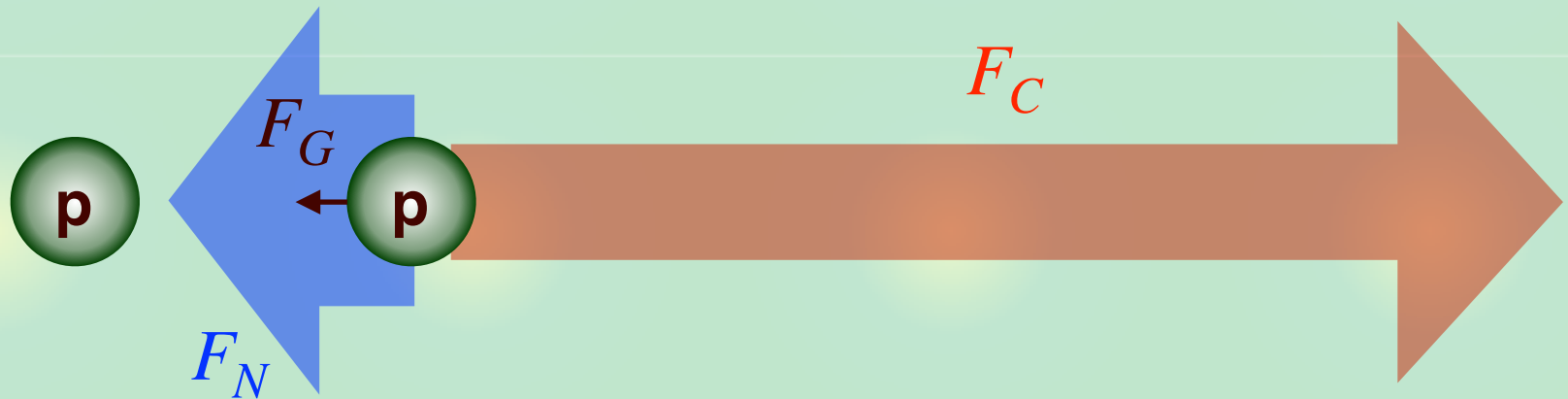
$$F_C = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{r^2} \simeq 5.7 \times 10^1 \text{ [N]}$$



- 重力は電磁気力に比べて非常に弱い
- 原子核を作るには**重力、電磁気力以外の相互作用**が必要

核力の強さ

核力：核子（陽子、中性子）間の引力



- 重力、電磁気力以外の相互作用
- **強い力**：クーロン斥力に打ち勝ち原子核を束縛

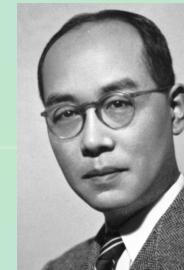
12 g の炭素原子核 ^{12}C を核子に分解するのに必要なエネルギー
 $\sim 8.6 \times 10^{12} \text{ J} \sim 2.1 \times 10^9 \text{ kcal}$

核力のメカニズム

核力は π 中間子の交換で媒介される

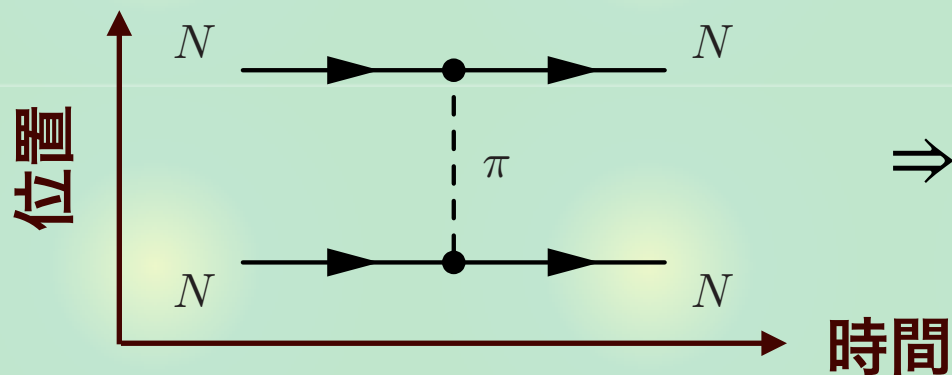


(1949年)



<https://www.nobelprize.org>

- ファインマン図による表現



$$\Rightarrow F \sim \frac{g^2}{4\pi} \frac{\exp\{-\mu r\}}{r^2}$$

- **短距離力**：距離 ~ 1 fm 以上ではほとんどゼロ（指数関数的）

- **非中心力**：距離 r だけでなく角度などに依存する

重力、電磁気力とは全く性質が異なる

4つの相互作用と素粒子標準理論

自然界には4つの基本相互作用が存在する。

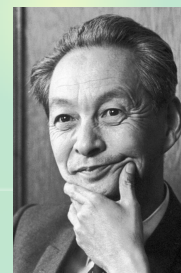
- 重力：ニュートン力学 → 一般相対性理論

標準理論

- 電磁気力：マクスウェル方程式 → 量子電磁力学 (QED)



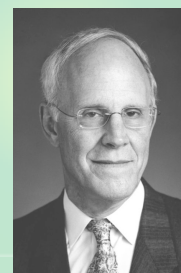
(1965年)



- 強い相互作用：量子色力学 (QCD)



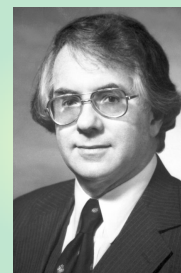
(2004年)



- 弱い相互作用：電弱統一理論



(1979年)





導入

- 原子核とは？ハドロンとは？
- 自然界の力と強い相互作用



原子核物理

- ニホニウム — 核子はいくつまで結合できるか？



ハドロン物理

- 現代のハドロン物理の話題



まとめ

核力と電磁気力の競合

原子核中に陽子を増やしていくと...

- **核力**は短距離力

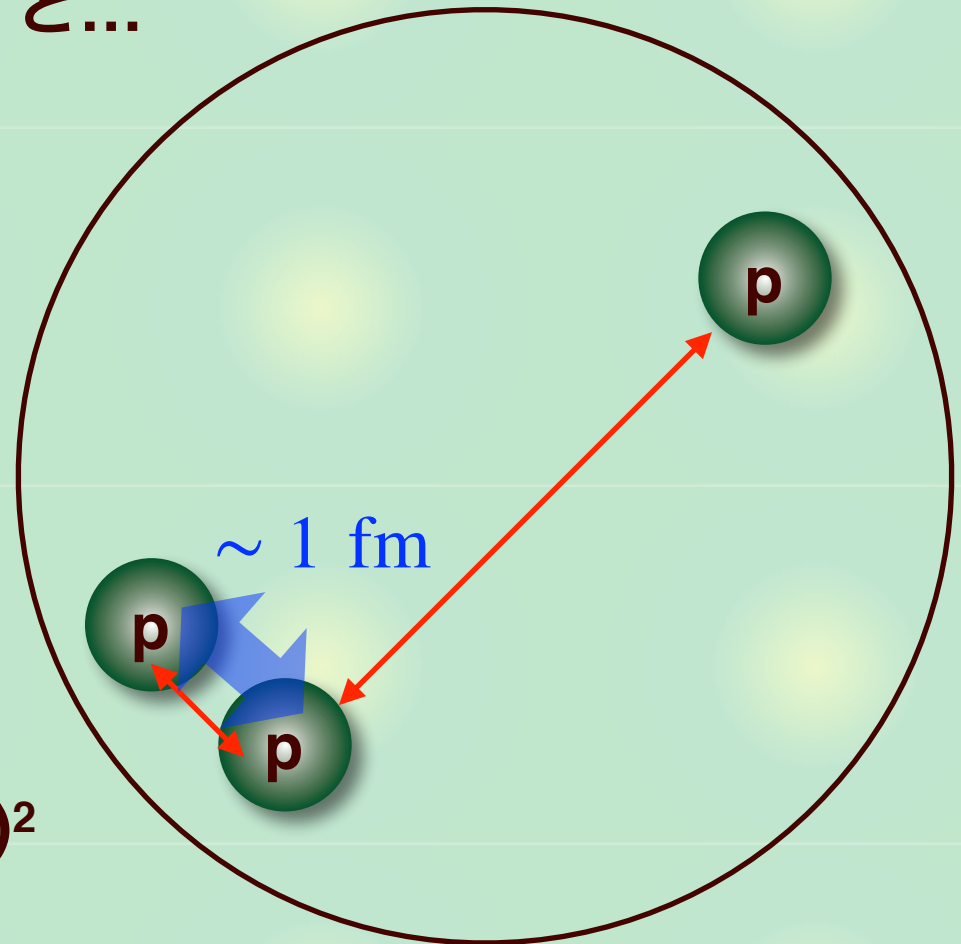
近くの核子とのみ引力

相互作用ペアの数 $\propto$ 陽子数

- **電磁気力**は長距離力

遠くの核子とも斥力

相互作用ペアの数 $\propto$ (陽子数)²



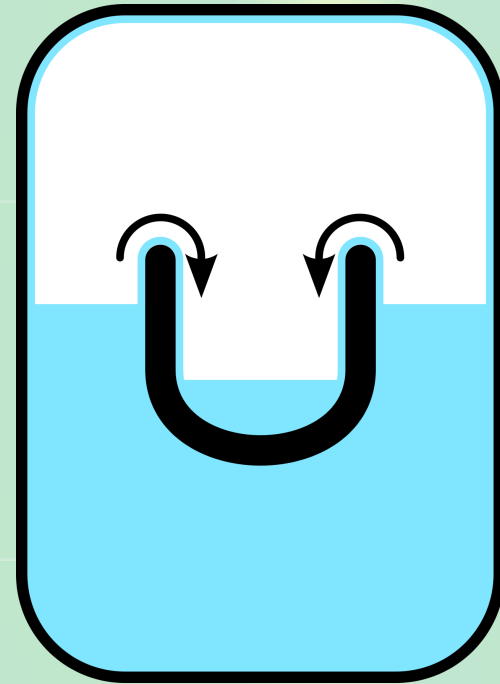
陽子を増やしすぎると電磁気力による斥力に打ち勝てなくなる

→ 原子核が束縛しなくなる

量子力学的粒子の分類

ボーズ粒子（ボソン）

- スピンが整数（0, 1, 2, ...）
 - グルーオン、ヒッグス粒子、 ^4He 原子など
 - 同種粒子が同じ量子状態を取れる
- ボーズアインシュタイン凝縮： ^4He 超流動



<https://ja.wikipedia.org/wiki/超流動>

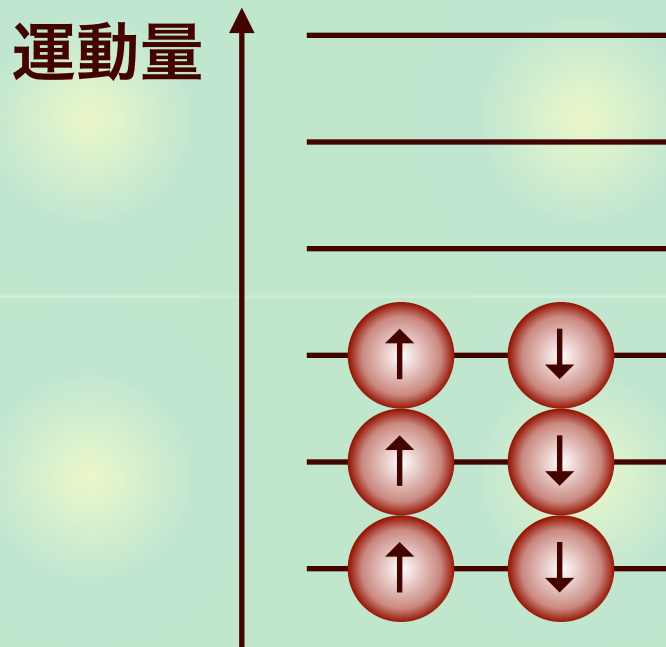
フェルミ粒子（フェルミオン）

- スピンが半整数（ $1/2$, $3/2$, ...）
- 核子、クォーク、電子、ニュートリノ、 ^3He 原子など
- 同種粒子は同じ量子状態を取れない（パウリ原理）

箱の中のフェルミ粒子

スピン1/2フェルミ粒子を箱の中に詰める

- 量子状態：スピン（ $\uparrow \downarrow$ ）と運動量（離散的な値）

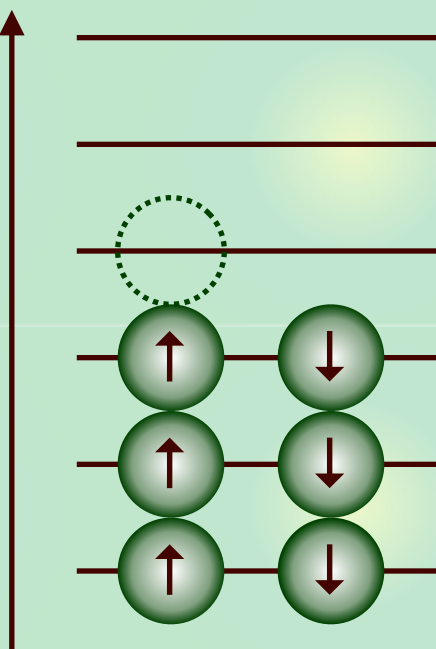


- 運動量（エネルギー）の低い状態に粒子を追加したい
 - 既に他の粒子がいる状態には入れない
- 運動量の低い状態から順番に占有される

原子核の場合

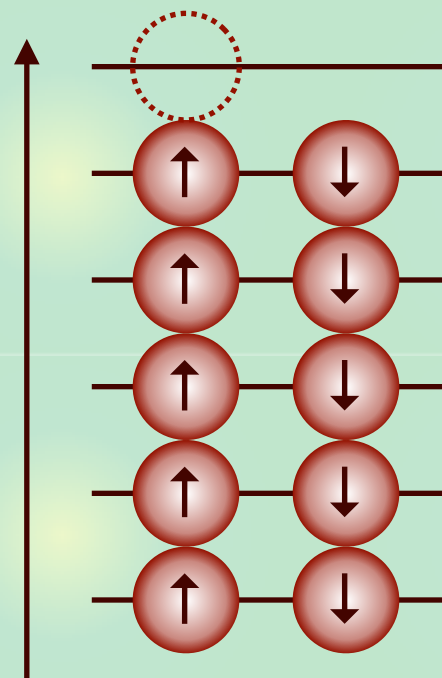
原子核中に中性子ばかりを増やしていくと...

運動量



陽子

運動量



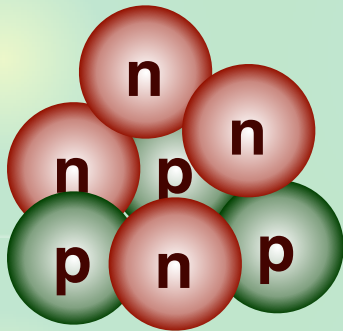
中性子

- 陽子を追加する方が低いエネルギーで済む
- β 崩壊（中性子が陽子に変わる）で不安定

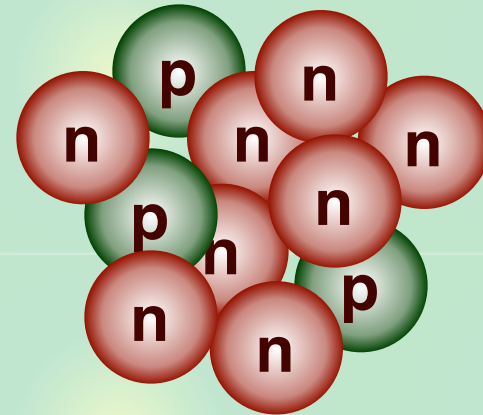
エキゾチックな原子核

原子核は陽子を増やしすぎても中性子を増やしすぎても不安定

1. **中性子過剰核**：原子核に中性子をいくつ追加できるか？



普通のリチウム ${}^7\text{Li}$



中性子過剰なリチウム ${}^{11}\text{Li}$

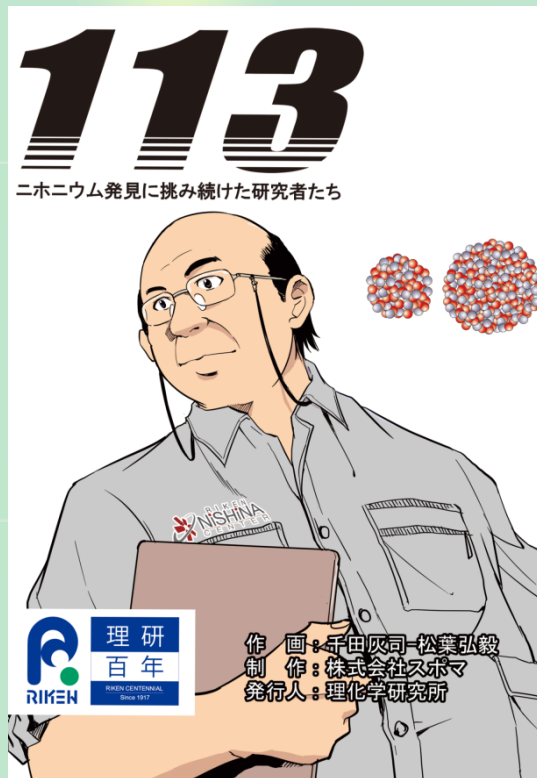
- 自然界に存在しないので加速器実験で生成する
- 通常と異なる状態の性質（サイズが大きい、など）

2. **超重元素**の探索：粒子数最大の原子核は何か？

日本で発見された原子核：ニホニウム

113番元素Nh（ニホニウム）

- 陽子数113、中性子数165、全核子数278
- 理研（和光市）での実験、日本が命名権を獲得



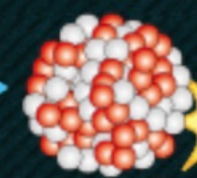
ニホニウムの合成

原子核反応を用いて人工的に合成する

線形加速器リニアック (RILAC)
からのビーム



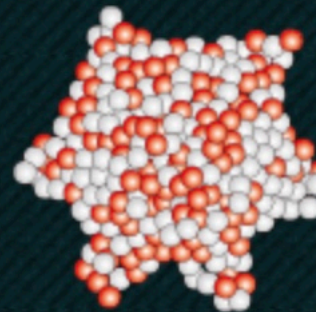
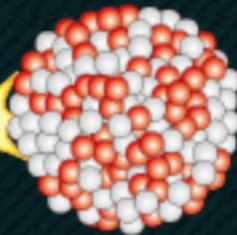
入射粒子
原子番号**30**番
亜鉛



核反応



標的核
原子番号**83**番
ビスマス



励起状態
(高温の複合核)
 $^{279}_{113}^*$

中性子を放出して冷却



基底状態の核
(目的核種)
 $^{278}_{113}$

**113番
元素**

<http://www.nishina.riken.jp/113/approach.html>

- ロシアで118番元素（陽子数118、中性子数176）まで合成
- より粒子数が多い原子核も理論的に存在が预言されている

ここまでのまとめ



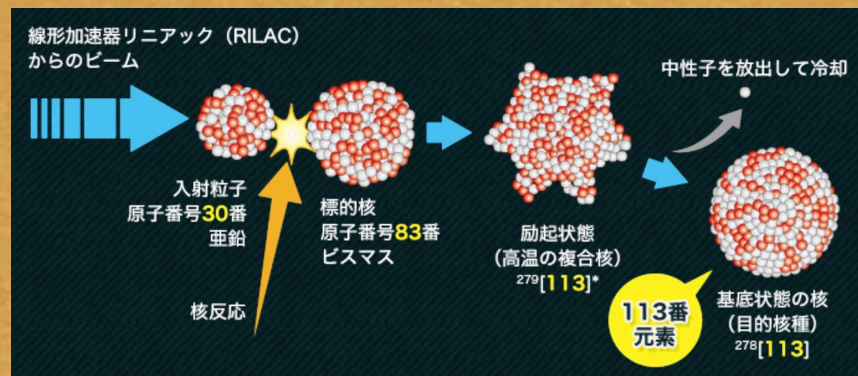
原子核の性質

- 陽子数を増やしすぎるとクーロン力で不安定
- 中性子数を増やしすぎるとパウリ原理で不安定



超重核の探索

- 粒子数最大の原子核への挑戦



<http://www.nishina.riken.jp/113/approach.html>



導入

- 原子核とは？ハドロンとは？
- 自然界の力と強い相互作用



原子核物理

- ニホニウム — 核子はいくつまで結合できるか？



ハドロン物理

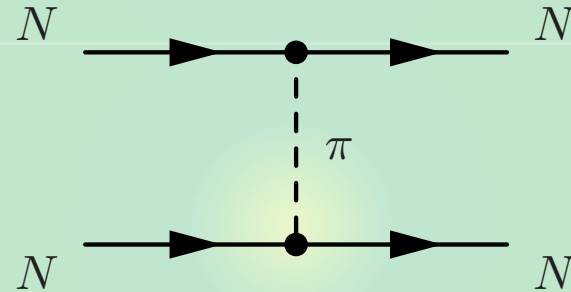
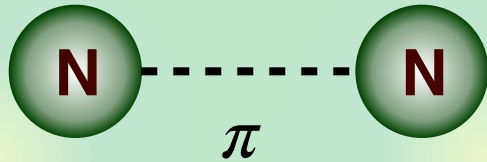
- 現代の未解決問題



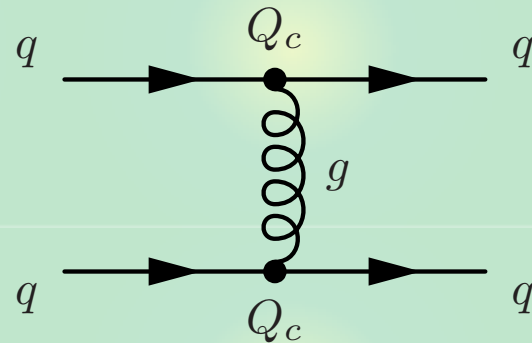
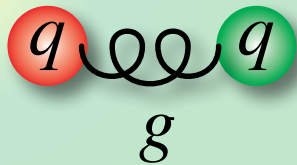
まとめ

核力とQCDの相互作用

核力：核子間の強い引力



強い相互作用：クォーク・グルーオン間のQCD相互作用



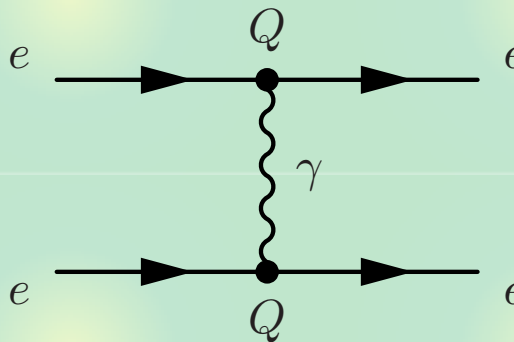
- 核子や中間子もクォーク・グルーオンからできている
- 強い核力の起源もQCDの相互作用

電磁相互作用の基礎理論

量子電磁力学 Quantum Electrodynamics, QED

$$\mathcal{L}_{\text{QED}} = -\frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu} + \bar{e}(i\gamma^\mu D_\mu - m)e$$

- 電子 e と光子 γ の理論
- 量子効果を含めて電磁相互作用の全てを記述
- 光子は電荷を持たない：光子間は相互作用しない



The diagram shows two horizontal fermion lines representing electrons. The top line has an incoming electron labeled 'e' on the left and an outgoing electron labeled 'e' on the right. The bottom line also has an incoming electron labeled 'e' on the left and an outgoing electron labeled 'e' on the right. A vertical wavy line, representing a photon and labeled with the Greek letter gamma (γ), connects two vertices on these lines. Each vertex is marked with a black dot and labeled with the letter 'Q', representing the electric charge. To the right of the diagram, an arrow points to the equation for the Coulomb force.

$$\Rightarrow F_C = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{r^2}$$

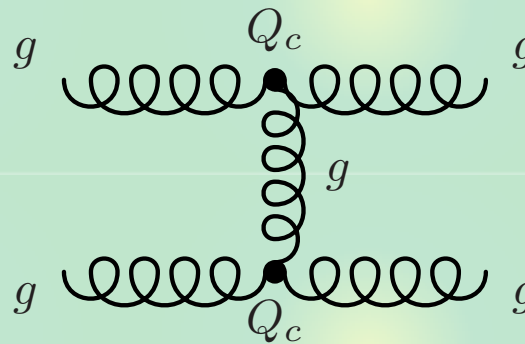
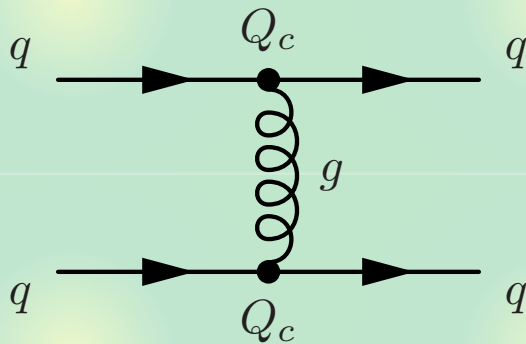
- 電子間の相互作用：クーロン力（+量子効果）

強い相互作用の基礎理論

量子色力学 Quantum Chromodynamics, QCD

$$\mathcal{L}_{\text{QCD}} = -\frac{1}{4} G_{\mu\nu}^a G_{\mu\nu}^a + \bar{q}_\alpha (i\gamma^\mu D_\mu^{\alpha\beta} - m\delta^{\alpha\beta}) q_\beta$$

- クォーク q と グルーオン g の理論
- 量子効果を含めて強い相互作用の全てを記述
- クォークとグルーオンはカラー電荷 (a, α, β) を持つ

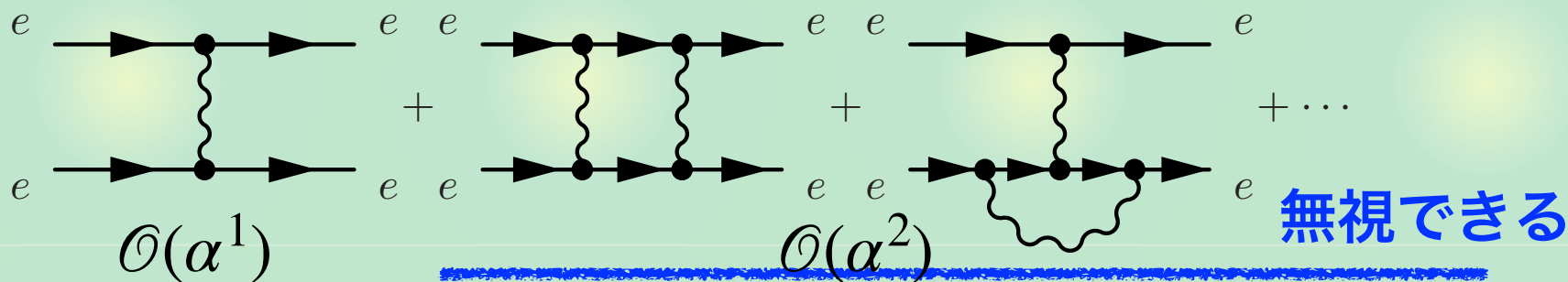


- グルーオン間も相互作用する

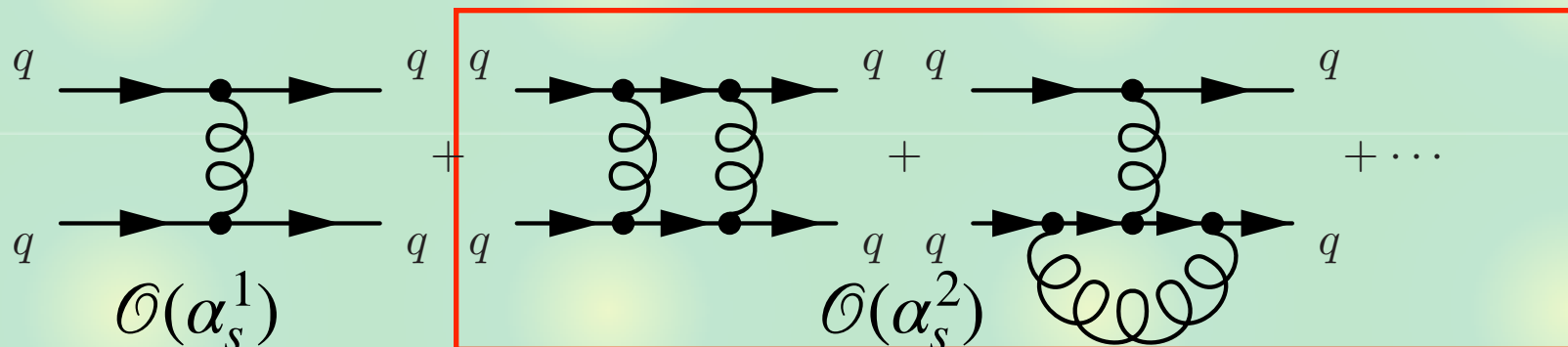
量子効果の計算

同じ始状態・終状態のファインマン図を足す（無限個）

- 電磁相互作用：量子効果が小さい（有限個の計算でOK）



- 強い相互作用：量子効果が”強い” “強い”ので無視できない！

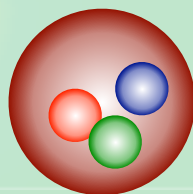


- 理論が分かっているのに解けない（標準理論でQCDだけ）

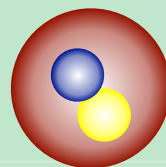
未解決の問題

カラー閉じ込め

- 基本自由度（クォーク、グルーオン）はカラーを持つ
- 観測される自由度（ハドロン）はカラー白色のみ



赤 + 青 + 緑 = 白



青 + 反青(黄) = 白

(正確にはカラー群SU(3)の表現で記述)

閉じ込めはミレニアム問題：解けたら100万ドルもらえる

Yang–Mills Existence and Mass Gap. *Prove that for any compact simple gauge group G , a non-trivial quantum Yang–Mills theory exists on $\mathbb{R}^4$ and has a mass gap $\Delta > 0$. Existence includes establishing axiomatic properties at least as strong as those cited in [45, 35].*

<http://www.claymath.org/millennium-problems>

クォーク・ハドロンのフレーバー

クォークはカラー以外にフレーバー（香り）の自由度を持つ

- u (up), d (down), s (strange), c (charm), b (bottom), t (top)
- ハドロンは**フレーバー量子数** I_3, S, C, B, T を持つ

	Q	I_3	S	C	B	T	質量
u	$+2/3$	$+1/2$	0	0	0	0	$2.2^{+0.5}_{-0.4}$ MeV
d	$-1/3$	$-1/2$	0	0	0	0	$4.7^{+0.5}_{-0.3}$ MeV
s	$-1/3$	0	-1	0	0	0	95^{+9}_{-3} MeV
c	$+2/3$	0	0	$+1$	0	0	$1.275^{+0.025}_{-0.035}$ GeV
b	$-1/3$	0	0	0	-1	0	$4.18^{+0.04}_{-0.03}$ GeV
t	$+2/3$	0	0	0	0	$+1$	173.0 ± 0.4 GeV

- クォークの質量は幅広いスケール（2-173000）に渡って分布
- クォークの（電磁氣的）電荷 Q は分数
- 陽子 (uud) の電荷は $+2/3 + 2/3 - 1/3 = +1$

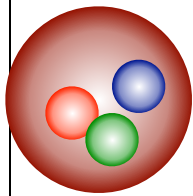
ハドロンとは

ハドロン：クォーク、グルーオンの自己束縛系

- 現在までに約360種が観測されている (2018年)

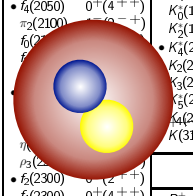
p	$1/2^+$	****	$\Delta(1232)$	$3/2^+$	****	Σ^+	$1/2^+$	****	Ξ^0	$1/2^+$	****	Λ_c^+	$1/2^+$	****
n	$1/2^+$	****	$\Delta(1600)$	$3/2^+$	***	Σ^0	$1/2^+$	****	Ξ^-	$1/2^+$	****	$\Lambda_c(2595)^+$	$1/2^-$	***
$N(1440)$	$1/2^+$	****	$\Delta(1620)$	$1/2^-$	****	Σ^-	$1/2^+$	****	$\Xi(1530)$	$3/2^+$	****	$\Lambda_c(2625)^+$	$3/2^-$	***
$N(1520)$	$3/2^-$	****	$\Delta(1700)$	$3/2^-$	****	$\Sigma(1385)$	$3/2^+$	****	$\Xi(1620)$	*		$\Lambda_c(2765)^+$	*	
$N(1535)$	$1/2^-$	****	$\Delta(1750)$	$1/2^+$	*	$\Sigma(1480)$	*		$\Xi(1690)$	***		$\Lambda_c(2880)^+$	$5/2^+$	***
$N(1650)$	$1/2^-$	****	$\Delta(1900)$	$1/2^-$	**	$\Sigma(1560)$	**		$\Xi(1820)$	$3/2^-$	***	$\Lambda_c(2940)^+$	***	
$N(1675)$	$5/2^-$	****	$\Delta(1905)$	$5/2^+$	****	$\Sigma(1580)$	$3/2^-$	*	$\Xi(1950)$	***		$\Sigma_c(2455)$	$1/2^+$	****
$N(1680)$	$5/2^+$	****	$\Delta(1910)$	$1/2^+$	****	$\Sigma(1620)$	$1/2^-$	*	$\Xi(2030)$	$\geq 5/2$	***	$\Sigma_c(2520)$	$3/2^+$	***
$N(1685)$	*		$\Delta(1920)$	$3/2^+$	***	$\Sigma(1660)$	$1/2^+$	***	$\Xi(2120)$	*		$\Sigma_c(2800)$	***	
$N(1700)$	$3/2^-$	***	$\Delta(1930)$	$5/2^-$	***	$\Sigma(1670)$	$3/2^-$	****	$\Xi(2250)$	**		Ξ_c	$1/2^+$	***
$N(1710)$	$1/2^+$	***	$\Delta(1940)$	$3/2^-$	**	$\Sigma(1690)$	**		$\Xi(2370)$	**		Ξ_c	$1/2^+$	***
$N(1720)$	$3/2^+$	****	$\Delta(1950)$	$7/2^+$	****	$\Sigma(1730)$	$3/2^+$	*	$\Xi(2500)$	*		Ξ_c	$1/2^+$	***
$N(1860)$	$5/2^+$	***	$\Delta(2000)$	$1/2^+$	***	$\Sigma(1770)$	$1/2^-$	***						
$N(1875)$			$\Delta(2050)$	$1/2^+$	***	$\Sigma(1800)$	$1/2^+$	***						
$N(1880)$			$\Delta(2100)$	$1/2^+$	***	$\Sigma(1830)$	$1/2^+$	***						
$N(1895)$			$\Delta(2150)$	$1/2^+$	***	$\Sigma(1860)$	$1/2^+$	***						

バリオン：陽子、中性子など

3クォーク qqq

155 種類

LIGHT UNFLAVORED ($S = C = B = 0$)		STRANGE ($S = \pm 1, C = B = 0$)		CHARMED, STRANGE ($C = S = \pm 1$)		$c\bar{c}$ $F(C)$	
$F(F)$	$F(F)$	$F(F)$	$F(F)$	$F(F)$	$F(F)$	$F(F)$	$F(F)$
$\pi^\pm$	$1^-(0^-)$	$\phi(1680)$	$0^-(1^-)$	$K^\pm$	$1/2(0^-)$	$D_s^\pm$	$0^-(0^-)$
π^0	$1^-(0^-)$	$\phi_3(1690)$	$1^+(3^-)$	K^0	$1/2(0^-)$	$D_s^\pm$	$0^-(0^-)$
η	$0^+(0^-)$	$\phi(1700)$	$1^+(1^-)$	K_S^0	$1/2(0^-)$	$D_{s0}(2317)^\pm$	$0^-(0^+)$
$\eta(500)$	$0^+(0^+)$	$\phi(1700)$	$1^-(2^+)$	K_L^0	$1/2(0^-)$	$D_{s1}(2460)^\pm$	$0^-(1^+)$
$\eta(770)$	$1^+(1^-)$	$\phi(1710)$	$0^+(0^+)$	$K_S^0(800)$	$1/2(0^+)$	$D_{s1}(2536)^\pm$	$0^-(1^+)$
$\omega(782)$	$0^-(1^-)$	$\eta(1760)$	$0^+(0^-)$	$K^*(892)$	$1/2(1^-)$	$D_{s2}(2573)$	$0^-(2^+)$
$\eta(958)$	$0^+(0^+)$	$\pi(1800)$	$1^-(0^-)$	$K_1^*(1270)$	$1/2(1^+)$	$D_{s1}^*(2700)^\pm$	$0^-(1^-)$
$\eta(980)$	$0^+(0^+)$	$\eta(1800)$	$1^-(0^-)$	$K_1^*(1400)$	$1/2(1^+)$	$D_{s1}^*(2860)^\pm$	$0^-(2^+)$
$\eta(1020)$	$0^-(1^-)$	$\eta(1835)$	$1^-(0^-)$	$K_1^*(1410)$	$1/2(1^+)$	$D_{s1}^*(3040)^\pm$	$0^-(2^+)$
$\eta(1170)$	$0^-(1^-)$	$\eta(1850)$	$0^-(3^-)$	$K_1^*(1430)$	$1/2(0^+)$		
$\eta(1235)$	$1^+(1^+)$	$\eta(1870)$	$0^+(2^-)$	$K_2^*(1430)$	$1/2(2^+)$		
$\eta(1260)$	$1^-(1^+)$	$\eta(1880)$	$1^-(2^-)$	$K(1460)$	$1/2(0^-)$		
$\eta(1270)$	$0^+(0^+)$	$\eta(1900)$	$1^-(2^-)$	$K(1580)$	$1/2(2^-)$		

メソン： π 中間子などクォーク反クォーク $q\bar{q}$

206 種類

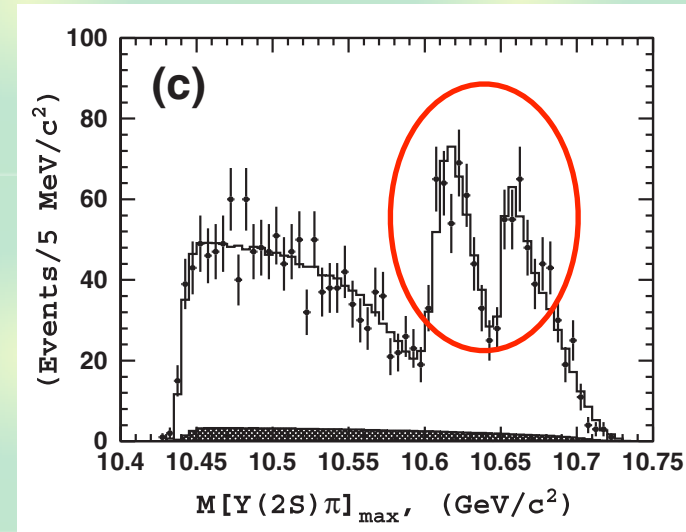
エキゾチックハドロンの観測

4 粒子状態 (テトラクォーク, 2012年)

$$\Upsilon(5s) \rightarrow \pi^+ + Z_b$$

$$Z_b \rightarrow \Upsilon(2s)(\bar{b}b) + \pi^-(\bar{u}d)$$

A. Bondar, *et al.*, Phys. Rev. Lett. 108, 122001 (2012)

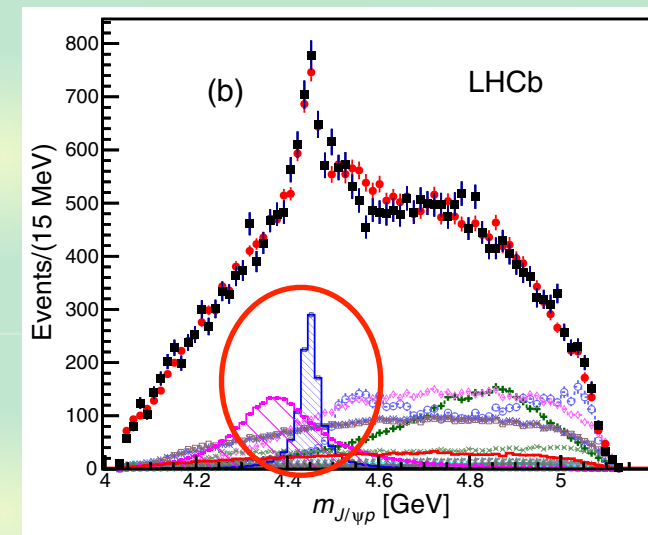


5 粒子状態 (ペンタクォーク, 2015年)

$$\Lambda_b \rightarrow K^- + P_c$$

$$P_c \rightarrow J/\psi(\bar{c}c) + p(uud)$$

R. Aaij, *et al.*, Phys. Rev. Lett. 115, 072001 (2015)



360種ほどの中で高々数個、なぜ少ないのかは未解明

強い相互作用で不安定なハドロン

ハドロンの共鳴状態

<http://pdg.lbl.gov/>

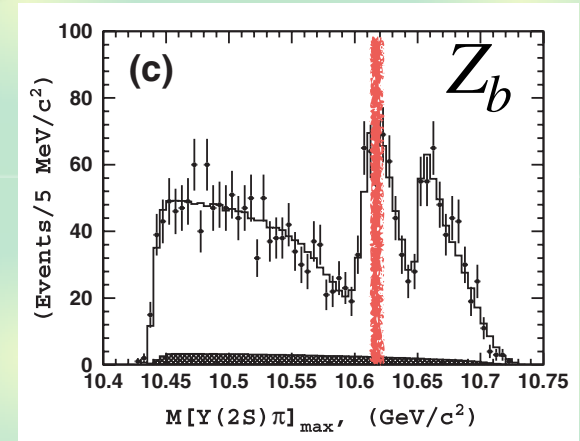
p	$1/2^+$ ****	$\Delta(1232)$	$3/2^+$ ****	Σ^+	$1/2^+$ ****	Ξ^0	$1/2^+$ ****	Ξ^{++}	***
n	$1/2^+$ ****	$\Delta(1600)$	$3/2^+$ ****	Σ^0	$1/2^+$ ****	Ξ^-	$1/2^+$ ****	Ξ^{*-}	***
$N(1440)$	$1/2^+$ ****	$\Delta(1620)$	$1/2^-$ ****	Σ^-	$1/2^+$ ****	$\Xi(1530)$	$3/2^+$ ****	Λ_b^0	$1/2^+$ ***
$N(1520)$	$3/2^-$ ****	$\Delta(1700)$	$3/2^-$ ****	$\Sigma(1385)$	$3/2^+$ ****	$\Xi(1620)$	*	$\Lambda_b(5912)^0$	$1/2^-$ ***
$N(1535)$	$1/2^-$ ****	$\Delta(1750)$	$1/2^+$ *	$\Sigma(1580)$	$3/2^-$ *	$\Xi(1690)$	***	$\Lambda_b(5920)^0$	$3/2^-$ ***
$N(1650)$	$1/2^-$ ****	$\Delta(1900)$	$1/2^-$ ***	$\Sigma(1620)$	$1/2^-$ *	$\Xi(1820)$	$3/2^-$ ***	$\Lambda_b(6146)^0$	$3/2^+$ ***
$N(1675)$	$5/2^-$ ****	$\Delta(1905)$	$5/2^+$ ****	$\Sigma(1660)$	$1/2^+$ ***	$\Xi(1950)$	***	$\Lambda_b(6152)^0$	$5/2^+$ ***
$N(1680)$	$5/2^+$ ****	$\Delta(1910)$	$1/2^+$ ****	$\Sigma(1670)$	$3/2^-$ ****	$\Xi(2030)$	$\geq \frac{5}{2}^?$ ***	Σ_b	$1/2^+$ ***
$N(1700)$	$3/2^-$ ***	$\Delta(1920)$	$3/2^+$ ***	$\Sigma(1750)$	$1/2^-$ ***	$\Xi(2120)$	**	Σ_b	$3/2^+$ ***
$N(1710)$	$1/2^+$ ****	$\Delta(1930)$	$5/2^-$ ***	$\Sigma(1775)$	$5/2^-$ ****	$\Xi(2250)$	**	$\Sigma_b(6097)^+$	***
$N(1720)$	$3/2^+$ ****	$\Delta(1940)$	$3/2^-$ **	$\Sigma(1780)$	$3/2^+$ *	$\Xi(2370)$	**	$\Sigma_b(6097)^-$	***
$N(1860)$	$5/2^+$ **	$\Delta(1950)$	$7/2^+$ ****	$\Sigma(1880)$	$1/2^+$ **	$\Xi(2500)$	*	Ξ_b^0, Ξ_b^-	$1/2^+$ ***
$N(1875)$	$3/2^-$ ***	$\Delta(2000)$	$5/2^+$ **	$\Sigma(1900)$	$1/2^-$ **			$\Xi_b(5935)$	$1/2^+$ ***
$N(1880)$	$1/2^+$ ***	$\Delta(2150)$	$1/2^-$ *	$\Sigma(1910)$	$3/2^-$ **			$\Xi_b(5945)^0$	$3/2^+$ ***
$N(1895)$	$1/2^-$ ****	$\Delta(2200)$	$7/2^-$ ***	$\Sigma(1915)$	$5/2^+$ ****			$\Xi_b(5955)^-$	$3/2^+$ ***
$N(1900)$	$3/2^+$ ****	$\Delta(2300)$	$9/2^+$ **	$\Sigma(1940)$	$3/2^+$ *			$\Xi_b(6227)$	***
$N(1990)$	$7/2^+$ **	$\Delta(2350)$	$5/2^-$ *	$\Sigma(2010)$	$3/2^-$ *			Ω_b^-	$1/2^+$ ***
$N(2000)$	$5/2^+$ **	$\Delta(2390)$	$7/2^+$ *	$\Sigma(2030)$	$7/2^+$ ****				
$N(2040)$	$3/2^+$ *	$\Delta(2400)$	$9/2^-$ **	$\Sigma(2070)$	$5/2^+$ *			$P_c(4312)^+$	*
$N(2060)$	$5/2^-$ ***	$\Delta(2420)$	$11/2^+$ ****	$\Sigma(2080)$	$3/2^+$ *			$P_c(4380)^+$	*
$N(2100)$	$1/2^+$ ***	$\Delta(2750)$	$13/2^-$ **	$\Sigma(2100)$	$7/2^-$ *			$P_c(4440)^+$	*
$N(2120)$	$3/2^-$ ****	$\Delta(2950)$	$15/2^+$ **	$\Sigma(2160)$	$1/2^-$ *			$P_c(4457)^+$	*
$N(2190)$	$7/2^-$ ****			$\Sigma(2230)$	$3/2^+$ *				
$N(2220)$	$9/2^+$ ****	Λ	$1/2^+$ ****	$\Sigma(2250)$	***				
$N(2250)$	$9/2^-$ ****	Λ	$1/2^-$ **	$\Sigma(2455)$	**				
$N(2300)$	$1/2^+$ **	$\Lambda(1405)$	$1/2^-$ ****	$\Sigma(2620)$	**				
$N(2570)$	$5/2^-$ **	$\Lambda(1520)$	$3/2^-$ ****	$\Sigma(3000)$	**				
$N(2600)$	$11/2^-$ ***	$\Lambda(1600)$	$1/2^+$ ****	$\Sigma(3170)$	*				
$N(2700)$	$13/2^+$ **	$\Lambda(1670)$	$1/2^-$ ****						
		$\Lambda(1690)$	$3/2^-$ ****						
		$\Lambda(1710)$	$1/2^+$ *						
		$\Lambda(1800)$	$1/2^-$ ****						
		$\Lambda(1810)$	$1/2^+$ ****						
		$\Lambda(1820)$	$5/2^+$ ****						
		$\Lambda(1830)$	$5/2^-$ ****						
		$\Lambda(1890)$	$3/2^+$ ****						
		$\Lambda(2000)$	$1/2^-$ *						
		$\Lambda(2050)$	$3/2^-$ *						
		$\Lambda(2070)$	$3/2^+$ *						
		$\Lambda(2080)$	$5/2^-$ *						
		$\Lambda(2085)$	$7/2^+$ **						
		$\Lambda(2100)$	$7/2^-$ ****						
		$\Lambda(2110)$	$5/2^+$ ****						
		$\Lambda(2325)$	$3/2^-$ *						
		$\Lambda(2350)$	$9/2^+$ ***						
		$\Lambda(2585)$	**						

LIGHT UNFLAVORED ($S=C=B=0$)		STRANGE ($S=\pm 1, C=B=0$)		CHARMED, STRANGE ($C=S=\pm 1$)		$c\bar{c}$ continued (F, F')	
$F(F')$	$F(F')$	$F(F')$	$F(F')$	$F(F')$	$F(F')$	$F(F')$	$F(F')$
$\pi^\pm$	$1^-(0^-)$	$\pi_2(1670)$	$1^-(2^-)$	$K^\pm$	$1/2(0^-)$	$D_s^\pm$	$0(0^-)$
π^0	$1^-(0^-)$	$\phi(1680)$	$0^-(1^-)$	K^0	$1/2(0^-)$	D_s^0	$0(0^-)$
η	$0^+(0^-)$	$\phi_2(1690)$	$1^-(3^-)$	K_S^0	$1/2(0^-)$	D_{s1}^+	$0(0^+)$
$\eta(500)$	$0^+(0^-)$	$\rho(1700)$	$1^-(1^-)$	K_L^0	$1/2(0^-)$	D_{s1}^0	$0(0^+)$
$\rho(770)$	$1^+(1^-)$	$\omega(1700)$	$1^-(2^+)$	K_1^0	$1/2(0^-)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\omega(782)$	$0^-(1^-)$	$\phi_1(1710)$	$0^+(0^+)$	$K^*(892)$	$1/2(1^-)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\eta(958)$	$0^+(0^-)$	$\phi_2(1700)$	$1^-(2^+)$	$K_1^*(1270)$	$1/2(1^-)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\eta(980)$	$0^+(0^-)$	$\phi_1(1710)$	$0^+(0^+)$	$K_1^*(1400)$	$1/2(1^-)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\phi(980)$	$0^+(0^-)$	$\eta(1760)$	$0^-(0^-)$	$K_1^*(1400)$	$1/2(1^-)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\phi(980)$	$0^+(0^-)$	$\eta(1800)$	$0^-(0^-)$	$K^*(1410)$	$1/2(1^-)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\phi(980)$	$0^+(0^-)$	$\chi(1835)$	$2^+(0^+)$	$K_1^*(1430)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\phi(1020)$	$0^-(1^-)$	$\chi(1835)$	$2^+(0^+)$	$K_1^*(1430)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$h_1(1170)$	$0^-(1^+)$	$\phi_3(1850)$	$0^-(3^-)$	$K_1^*(1430)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$b_1(1235)$	$0^-(1^+)$	$\eta_2(1870)$	$0^-(2^+)$	$K_1^*(1430)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$a_1(1260)$	$1^-(1^+)$	$\eta_2(1880)$	$1^-(2^+)$	$K(1460)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$f_2(1270)$	$0^+(2^+)$	$\rho(1490)$	$1^-(1^-)$	$K_1(1580)$	$1/2(2^-)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$f_1(1285)$	$0^+(1^+)$	$f_1(1910)$	$0^+(2^+)$	$K(1630)$	$1/2(1^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\eta(1295)$	$0^-(0^-)$	$\phi_1(1950)$	$1^-(0^+)$	$K(1650)$	$1/2(1^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\pi(1300)$	$1^-(0^-)$	$\phi_2(1950)$	$0^+(2^+)$	$K^*(1680)$	$1/2(1^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\phi_2(1320)$	$1^-(2^+)$	$a_1(1970)$	$1^-(4^+)$	$K_1^*(1770)$	$1/2(2^-)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\phi_1(1370)$	$0^+(0^+)$	$\phi_3(1990)$	$1^-(3^-)$	$K_1^*(1780)$	$1/2(2^-)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\pi_1(1400)$	$1^-(1^+)$	$\pi_2(2005)$	$1^-(2^+)$	$K_1^*(1820)$	$1/2(2^-)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\eta(1405)$	$0^+(0^-)$	$\phi_2(2010)$	$0^+(2^+)$	$K(1830)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$h_1(1415)$	$0^-(1^+)$	$\phi_1(2020)$	$0^+(0^+)$	$K_1^*(1950)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$a_1(1420)$	$1^-(1^+)$	$f_4(2050)$	$0^+(4^+)$	$K_1^*(1980)$	$1/2(0^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$f_1(1420)$	$0^+(1^+)$	$\phi_2(2100)$	$1^-(2^+)$	$K_1^*(2045)$	$1/2(4^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\omega(1420)$	$0^-(1^+)$	$\phi_1(2100)$	$0^+(0^+)$	$K_2^*(2250)$	$1/2(2^-)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$f_2(1430)$	$0^+(2^+)$	$f_2(2150)$	$0^+(0^+)$	$K_2^*(2320)$	$1/2(3^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\phi_1(1450)$	$1^-(0^+)$	$\phi_1(2150)$	$1^-(1^-)$	$K_2^*(2380)$	$1/2(5^-)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\eta(1450)$	$1^-(1^-)$	$\phi_2(2170)$	$0^-(1^-)$	$B_1^*(5800)$	$1/2(2^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$\eta(1475)$	$0^+(0^+)$	$\phi_1(2200)$	$0^+(0^+)$	$B_1^*(5970)$	$1/2(2^+)$	D_{s1}^+	$0(1^+)$
$\phi_1(1500)$	$0^+(0^+)$	$f_1(2220)$	$0^+(2^+)$	$B_1^*(5970)$	$1/2(2^+)$	D_{s1}^0	$0(1^+)$
$f_1(1510)$	$0^+(0^+)$						
$f_2^*(1525)$	$0^+(2^+)$	$\eta(2225)$	$0^+(0^+)$	CHARMED ($C=\pm 1$)		BOTTOM, STRANGE ($B=\pm 1, S=\pm 1$)	
$f_3(1565)$	$0^+(2^+)$	$\pi_2(2250)$	$0^+(0^+)$	$D^\pm$	$1/2(0^-)$	$B^\pm$	$0(0^-)$
$\rho(1570)$	$1^-(1^-)$	$f_3(2300)$	$0^+(2^+)$	D^0	$1/2(0^-)$	B^0	$0(0^-)$
$h_1(1595)$	$0^-(1^+)$	$f_4(2300)$	$0^+(4^+)$	$D^*(2007)^0$	$1/2(1^-)$	B_1^0	$0(1^-)$
$\pi_1(1600)$	$1^-(1^+)$	$f_5(2330)$	$0^+(0^+)$	$D^*(2010)^0$	$1/2(1^-)$	$\chi(5568)^0$	$?(2^-)$
$a_1(1640)$	$1^-(1^+)$	$f_5(2340)$	$0^+(0^+)$	$D_1^*(2300)^0$	$1/2(0^+)$	$B_{s1}(5830)^0$	$0(1^+)$
$f_3(1640)$	$0^+(2^+)$	$f_5(2350)$	$1^-(1^-)$	$D_1^*(2300)^+$	$1/2(0^+)$	$B_{s1}^*(5840)^0$	$0(2^+)$
$\eta_2(1645)$	$0^+(2^+)$	$\pi_5(2380)$	$1^-(5^-)$	$D_1^*(2420)^0$	$1/2(1^-)$	$B_{s2}^*(5850)$	$0(2^+)$
$\omega(1650)$	$0^-(1^-)$	$\phi_1(2510)$	$0^+(6^+)$	$D_1(2420)^0$	$1/2(2^+)$		
$\omega_3(1670)$	$0^-(3^-)$			$D_1(2430)^0$	$1/2(1^+)$	BOTTOM, CHARMED ($B=C=\pm 1$)	
		OTHER LIGHT		$D_2^*(2460)^0$	$1/2(2^+)$	$B_c^\pm$	$0(0^-)$
		Further States		$D_2^*(2460)^+$	$1/2(2^+)$	$B_c(225)^+$	$0(0^-)$
				$D_2(2550)^0$	$1/2(2^+)$	$c\bar{c}$	
				$D_1(2600)$	$1/2(2^+)$	(+ possibly non- $q\bar{q}$ states)	
				$D_1(2640)^+$	$1/2(2^+)$	$\eta_c(1S)$	$0^+(0^-)$
				$D_2(2740)^0$	$1/2(2^+)$	$J/\psi(1S)$	$0^-(1^-)$
				$D_2(2750)$	$1/2(3^-)$	$\chi_{c0}(1P)$	$0^+(0^+)$
				$D(3000)^0$	$1/2(2^+)$	$\chi_{c1}(1P)$	$0^+(1^+)$
						$\chi_{c2}(1P)$	$0^+(2^+)$
						$\chi_{c0}(2P)$	$0^+(0^+)$
						$\chi_{c1}(2P)$	$0^+(1^+)$
						$\chi_{c2}(2P)$	$0^+(2^+)$
						$\chi_{c0}(3P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(3P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(3P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(4P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(4P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(4P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(5P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(5P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(5P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(6P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(6P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(6P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(7P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(7P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(7P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(8P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(8P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(8P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(9P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(9P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(9P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(10P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(10P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(10P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(11P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(11P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(11P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(12P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(12P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(12P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(13P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(13P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(13P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(14P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(14P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(14P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(15P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(15P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(15P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(16P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(16P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(16P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(17P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(17P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(17P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(18P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(18P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(18P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(19P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(19P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(19P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(20P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(20P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(20P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(21P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(21P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(21P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(22P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(22P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(22P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(23P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(23P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(23P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(24P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(24P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(24P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(25P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(25P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(25P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(26P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(26P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(26P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(27P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(27P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(27P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(28P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(28P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(28P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(29P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(29P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(29P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(30P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(30P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(30P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(31P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(31P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(31P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(32P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(32P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(32P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(33P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(33P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(33P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(34P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(34P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(34P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(35P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(35P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(35P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(36P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c1}(36P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c2}(36P)$	$0^-(1^-)$
						$\chi_{c0}(37P)$	$0^-(1^-)$

共鳴状態とは

共鳴状態

- エネルギーの関数としてのスペクトル
- あるエネルギーでピーク：共鳴



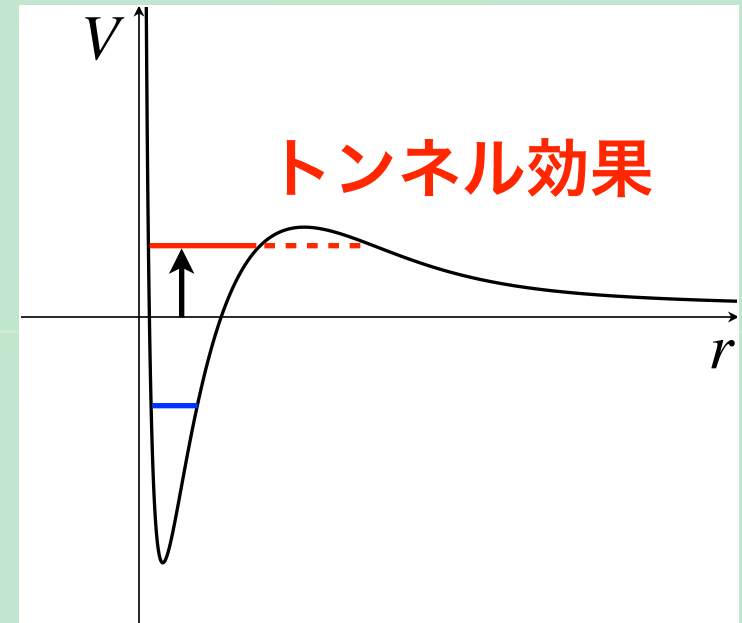
A. Bondar, *et al.*, Phys. Rev. Lett. 108, 122001 (2012)

安定な状態

- 束縛状態： $E < 0$

不安定な共鳴“状態”

- ポテンシャル障壁で $E > 0$
- トンネル効果で不安定
- 時間がたつと連続状態に崩壊する



共鳴状態の奇妙な性質

崩壊の性質の記述：原子核の α 崩壊の理論

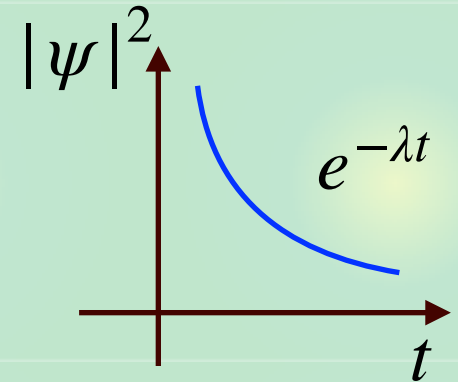
G. Gamow, Z. Phys. 51, 204 (1928)

- 固有エネルギーに虚部を手で導入

Um diese Schwierigkeit zu überwinden, müssen wir annehmen, daß die Schwingungen gedämpft sind, und E komplex setzen:

$$E = E_0 + i \frac{\hbar \lambda}{4\pi},$$

wo E_0 die gewöhnliche Energie ist und λ das Dämpfungsdekrement (Zerfallskonstante). Dann sehen wir aber aus den Relationen (2a) und (2b),



- 時間依存性（符号に注意）：確率が時間とともに減衰する

$$\psi = \Psi(q) \cdot e^{+ \frac{2\pi i E}{\hbar} t}, \quad \propto e^{+2\pi i E_0 t / \hbar} e^{-(\lambda/2)t}, \quad |\psi|^2 \propto e^{-\lambda t}$$

エルミート演算子（ハミルトニアン）の固有値は実数では？

- 波動関数が2乗可積分でなければ複素エネルギー固有値がOK
- 平均2乗半径（大きさ）などが複素数に。解釈？

卒研について

卒研の目的

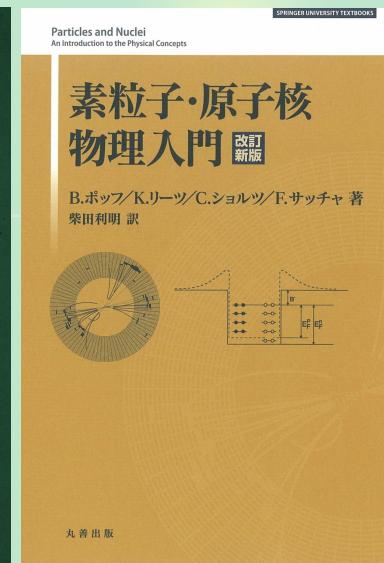
- ハドロン物理を通じて研究の雰囲気を感じる

卒研の流れ（前期）

- 基礎知識の習得（ゼミ）

グリフィス 著「素粒子物理学」丸善

B. ポッフ他 著「素粒子原子核物理入門」丸善
など



- ゼミのテキストは興味（と能力）に応じて設定
- 数値計算、プレゼンテーションの練習など

卒研について

卒研の流れ（後期）

- テーマを設定し研究を開始
- 最終的に卒研発表会で成果発表

研究テーマ例

- s 波束縛状態のハドロンにおけるクラスター構造
- s 波と p 波の弱束縛状態の性質
- クォークとハドロンの自由度を含むポテンシャルの振る舞い
- Ξ_c 崩壊における Ξ 共鳴の研究
- ...

研究テーマは自由

量子物性理論

素粒子

超弦理論

カラー超伝導

フェッシュバッハ共鳴

ホログラフィックQCD

原子核・ハドロン

強い相互作用(QCD)の物理

中性子星

重イオン衝突

状態方程式

非平衡動力学

超新星、重力波

統計物理・ダイナミクス

宇宙

より詳細は研究室訪問で

まとめ1



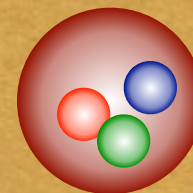
原子核ハドロン物理

- 強い相互作用が生む多くの未解決問題を研究



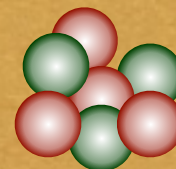
ハドロン

- クォーク、グルーオンの自己束縛系
- QCDが基本相互作用



原子核

- 陽子、中性子の自己束縛系
- 核力が基本相互作用



まとめ2



強い相互作用

- 重力、電磁気力と全く異なる性質の力
- 1つの式から多様な物理が生まれる

$$\mathcal{L}_{\text{QCD}} = -\frac{1}{4}G_{\mu\nu}^a G_a^{\mu\nu} + \bar{q}_\alpha (i\gamma^\mu D_\mu^{\alpha\beta} - m\delta^{\alpha\beta})q_\beta$$



現代のハドロン物理の未解決問題の例

- カラー閉じ込め
- エキゾチックハドロン
- 共鳴（不安定）状態の物理