

Particulologie

❖ Les assemblages de quarks

- l'interaction forte en action
- le bestiaire des hadrons
- la masse des hadrons
 - désassemblage
- désintégration et temps de vie

Les particules élémentaires

3 familles de particules de matière

- dans chaque famille :
- 2 quarks
 - sensibles à l'interaction forte
- 2 leptons
 - *insensibles* à l'interaction forte

+ l'équivalent en anti-matière

=> 12 particules de matière

+ 12 particules d'anti-matière

forment l'ensemble de la matière visible

↘ simple !

	2.4 MeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ u up	1.27 GeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ c charm	171.2 GeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ t top	0 0 1 γ photon
	4.8 MeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ d down	104 MeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ s strange	4.2 GeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ b bottom	0 0 1 g gluon
	<2.2 eV 0 $\frac{1}{2}$ ν_e electron neutrino	<0.17 MeV 0 $\frac{1}{2}$ ν_μ muon neutrino	<15.5 MeV 0 $\frac{1}{2}$ ν_τ tau neutrino	91.2 GeV 0 1 Z^0 Z boson
	0.511 MeV -1 $\frac{1}{2}$ e electron	105.7 MeV -1 $\frac{1}{2}$ μ muon	1.777 GeV -1 $\frac{1}{2}$ τ tau	80.4 GeV ± 1 1 W^\pm W boson
Quarks				
Leptons				Gauge Bosons

Les particules élémentaires

3 familles de particules de matière

- dans chaque famille :
- 2 quarks
 - sensibles à l'**interaction forte**
- 2 leptons
 - *insensibles* à l'interaction forte

+ l'équivalent en anti-matière

=> 12 particules de matière

+ 12 particules d'anti-matière

forment l'ensemble de la matière visible

↘ simple ?

↘ l'interaction forte entre les quarks complique la donne

Quarks	2.4 MeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ u up	1.27 GeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ c charm	171.2 GeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ t top	0 0 1 γ photon
	4.8 MeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ d down	104 MeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ s strange	4.2 GeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ b bottom	0 0 1 g gluon
Leptons	<2.2 eV 0 $\frac{1}{2}$ ν_e electron neutrino	<0.17 MeV 0 $\frac{1}{2}$ ν_μ muon neutrino	<15.5 MeV 0 $\frac{1}{2}$ ν_τ tau neutrino	91.2 GeV 0 1 Z^0 Z boson
	0.511 MeV -1 $\frac{1}{2}$ e electron	105.7 MeV -1 $\frac{1}{2}$ μ muon	1.777 GeV -1 $\frac{1}{2}$ τ tau	
				Gauge Bosons

Comparaison : forces électromagnétique -VS- forte

La force électromagnétique

- charges électriques (2)
- +1
- - 1
- force s'exerce entre les charges
- charges opposées s'attirent
- charges identiques se repoussent
- objet neutre (charge = 0)
- insensible à la force électromagnétique
- vecteur : le photon
- intensité :
- diminue avec la distance (1/d)

La force forte

- charges de « couleur » (6)
- rouge, vert, bleu (3 charges « + »)
- $\overline{\text{rouge}}, \overline{\text{vert}}, \overline{\text{bleu}}$ (3 charges « - »)
- force s'exerce entre les charges
- toutes les charges de couleurs s'attirent
- objet neutre (charge = BLANC)
- $r\overline{v}b = \overline{r}vb = r\overline{r} = \overline{v}v = b\overline{b} = \text{BLANC}$
- insensible à la force forte
- vecteur : les gluons
- intensité :
- augmente avec la distance !!

Comparaison : forces électromagnétique -VS- forte

La force électromagnétique

- charges électriques (2)
- +1
- - 1
- force s'exerce entre les charges
- charges opposées s'attirent
- charges identiques se repoussent
- objet neutre (charge = 0)
- insensible à la force électromagnétique
- vecteur : le photon
- intensité :
- diminue avec la distance (1/d)

La force forte

- charges de « couleur » (6)
- rouge, vert, bleu (3 charges « + »)
- $\overline{\text{rouge}}, \overline{\text{vert}}, \overline{\text{bleu}}$ (3 charges « - »)
- force s'exerce entre les charges
- toutes les charges de couleurs s'attirent
- objet neutre (charge = BLANC)
- $r\overline{v}\overline{b} = \overline{r}v\overline{b} = \overline{r}\overline{r} = \overline{v}\overline{v} = \overline{b}\overline{b} = \text{BLANC}$
- insensible à la force forte
- vecteur : les gluons
- intensité :
- augmente avec la distance !!**
- conséquences ?**

Quarks et interaction forte

Leptons :

→ pas de charge de couleur

Quarks

→ charge de couleur : r , v ou b

→ antiquarks → anticouleur : \bar{r} , \bar{v} ou \bar{b}

→ les quarks sont attirés *fortement* entre eux

- « le vide est opaque à la couleur »
- on ne peut pas les observer isolément
- ils s'assemblent pour former des objets blancs : les « *hadrons* »
- on n'observe pas directement les quarks, on ne voit que des hadrons !

2.4 MeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ u up	1.27 GeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ c charm	171.2 GeV $\frac{2}{3}$ $\frac{1}{2}$ t top	0 0 1 γ photon
4.8 MeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ d down	104 MeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ s strange	4.2 GeV $-\frac{1}{3}$ $\frac{1}{2}$ b bottom	0 0 1 g gluon
<2.2 eV 0 $\frac{1}{2}$ ν_e electron neutrino	<0.17 MeV 0 $\frac{1}{2}$ ν_μ muon neutrino	<15.5 MeV 0 $\frac{1}{2}$ ν_τ tau neutrino	91.2 GeV 0 1 Z^0 Z boson
0.511 MeV -1 $\frac{1}{2}$ e electron	105.7 MeV -1 $\frac{1}{2}$ μ muon	1.777 GeV -1 $\frac{1}{2}$ τ tau	80.4 GeV ± 1 1 W^\pm W boson

Les assemblages de quarks

Seuls les objets blancs peuvent circuler librement

$$\rightarrow r\bar{v}b = \overline{r\bar{v}b} = \text{BLANC}$$

$$\rightarrow \bar{r}r = \bar{v}v = \bar{b}b = \text{BLANC}$$

Les quarks s'assemblent pour former des objets BLANC : les hadrons

→ différents types de hadrons :

Les assemblages de quarks

Seuls les objets blancs peuvent circuler librement

→ $rgb = \overline{r\overline{v}\overline{b}} = \text{BLANC}$: 3 couleurs ou 3 anti-couleurs → 3 quarks

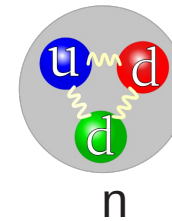
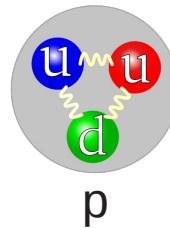
→ $\overline{r\overline{r}} = \overline{v\overline{v}} = \overline{b\overline{b}} = \text{BLANC}$

Les quarks s'assemblent pour former des objets BLANC : les hadrons

→ différents types de hadrons :

- les *baryons* contiennent 3 quarks; ex : proton, neutron, ...

Des baryons « ordinaires » :
le proton et le neutron



Les assemblages de quarks

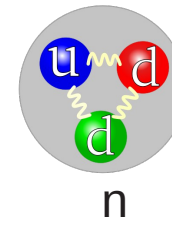
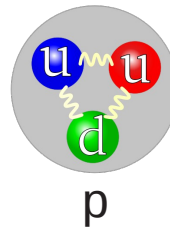
Seuls les objets blancs peuvent circuler librement

- $rgb = \overline{rgb} = \text{BLANC}$: 3 couleurs ou 3 anti-couleurs → 3 quarks
- $r\bar{r} = v\bar{v} = b\bar{b} = \text{BLANC}$: 1 couleur et son anti-couleur → quark + anti-quark

Les quarks s'assemblent pour former des objets BLANC : les hadrons

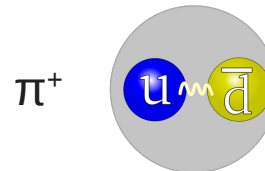
- différents types de hadrons :
- les *baryons* contiennent 3 quarks; ex : proton, neutron, ...

Des baryons « ordinaires » :
le proton et le neutron



- les *mésons* contiennent 1 quark et 1 anti-quark; ex : pion (π), Kaon (K),...

Un méson léger :
le *pion* chargé



Les assemblages de quarks

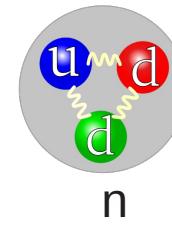
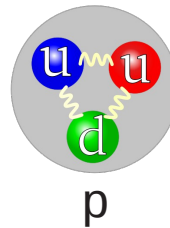
Seuls les objets blancs peuvent circuler librement

- $rgb = \overline{r\overline{g}\overline{b}} = \text{BLANC}$: 3 couleurs ou 3 anti-couleurs → 3 quarks
- $r\overline{r} = g\overline{g} = b\overline{b} = \text{BLANC}$: 1 couleur et son anti-couleur → quark + anti-quark

Les quarks s'assemblent pour former des objets BLANC : les hadrons

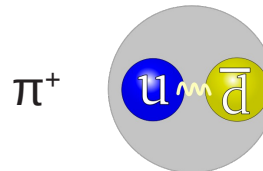
- différents types de hadrons :
- les *baryons* contiennent 3 quarks; ex : proton, neutron, ...

Des baryons « ordinaires » :
le proton et le neutron



- les *mésos* contiennent 1 quarks et 1 anti-quark; ex : pion (π), Kaon (K),...

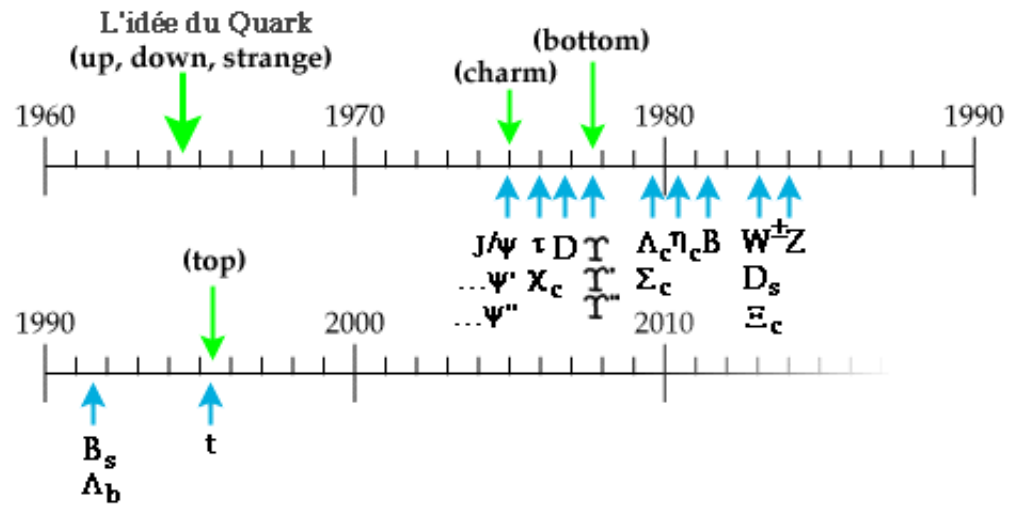
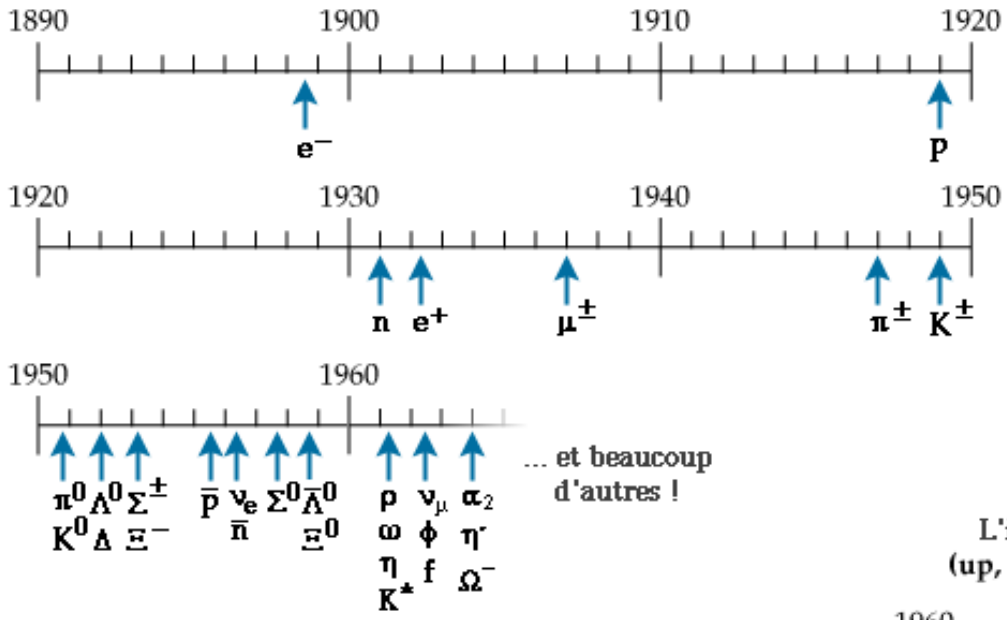
Un méson léger :
le *pion* chargé



- on a également observé des états à 4 ou 5 quarks !

Le bestiaires des hadrons (1/2)

➤ 6 quarks + 6 antiquarks → de multiples assemblages possibles !



Le bestiaires des hadrons (2/2)

Quelques exemples (incontournables !) :

- baryons (3 quarks)

→ avec les quarks **u** & **d** (matière ordinaire)

– **proton** (uud) / **neutron** (udd)

→ ...

- mésons (quark+anti-quark)

→ avec les quarks **u** & **d** (matière ordinaire)

– $\pi^+(u\bar{d})$ / $\pi^-(\bar{u}d)$ / $\pi^0(u\bar{u}$ ou $d\bar{d})$ → « pions »

→ avec un quark étrange : **s**

– $K^+(u\bar{s})$ / $K^-(\bar{u}s)$ / $K^0(d\bar{s})$ / $\bar{K}^0(\bar{d}s)$ → « kaons »

→ avec un quark charmé : **c**

– $D^+(c\bar{d})$ / $D^-(\bar{c}d)$ / $D^0(c\bar{u})$ / $\bar{D}^0(\bar{c}u)$

– $D_s^+(c\bar{s})$ / $D_s^-(\bar{c}s)$

→ avec un quark beau : **b**

– $B^+(u\bar{b})$ / $B^-(\bar{u}b)$ / $B^0(d\bar{b})$ / $\bar{B}^0(\bar{d}b)$

– $B_s^0(s\bar{b})$ / $\bar{B}_s^0(\bar{s}b)$

– $B_c^+(c\bar{b})$ / $B_c^-(\bar{c}b)$

↘ TD de l'après-midi :

– $D^0 \rightarrow K^{+/-} \pi^{-/+}$

↘ Les hadrons beaux, une spécialité de l'expérience LHCb !

↘ ... et beaucoup d'autres avec les mêmes quarks dans des configurations angulaires différentes

La masse des hadrons (1/2)

Quel est la masse d'un hadron ?

→ la somme des masses des quarks qui le composent

La masse des hadrons (1/2)

Quel est la masse d'un hadron ?

- la somme des masses des quarks qui le composent
... et de l'**énergie de liaison** entre ces quarks ! ($E = mc^2$)
(cf. fission nucléaire)

La masse des hadrons (1/2)

Quel est la masse d'un hadron ?

- la somme des masses des quarks qui le composent
... et de l'**énergie de liaison** entre ces quarks ! ($E = mc^2$)

(cf. fission nucléaire)

→ exemple : le proton (uud)

- masse des quarks uud qui composent le proton
(venant du mécanisme de Higgs)

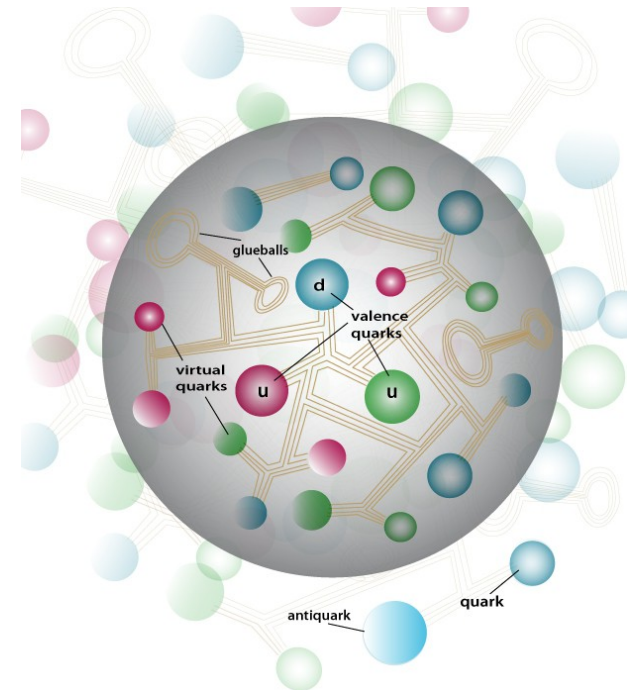
- $m(u) \approx 2 \text{ MeV}$; $m(d) \approx 5 \text{ MeV}/c^2$

- $m(u+u+d) \approx 10 \text{ MeV}/c^2$

- masse du proton :

- $m(p) \approx 1000 \text{ MeV}/c^2$

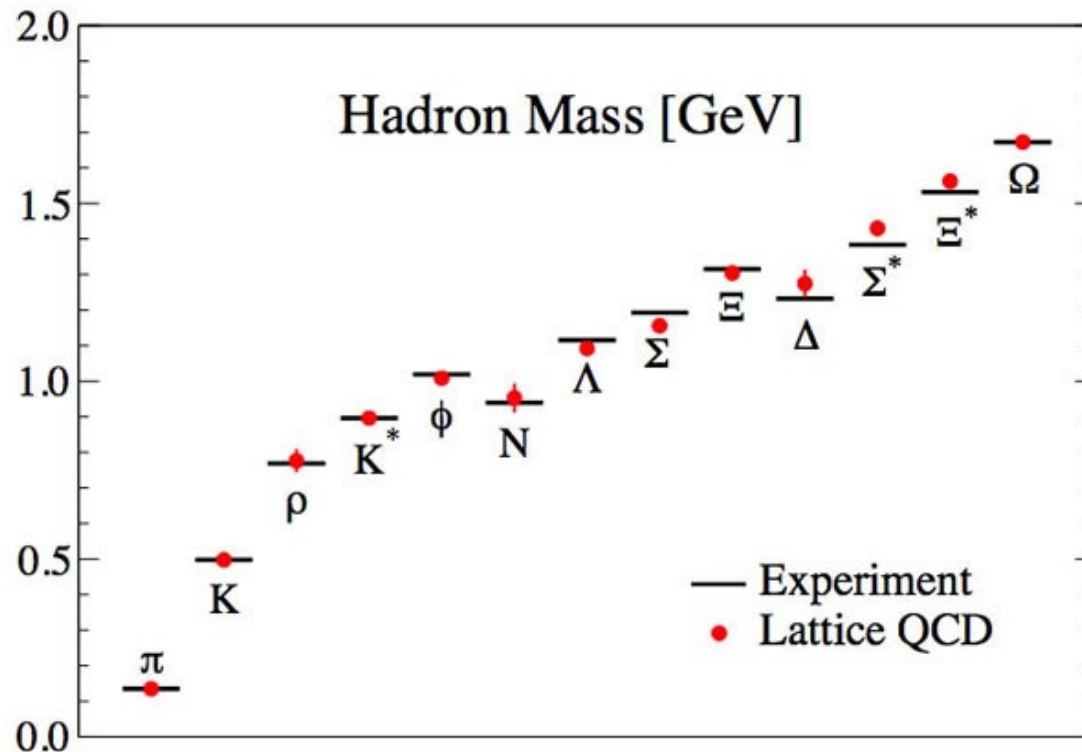
↘ l'essentiel de la masse est en fait donné par l'énergie de l'interaction forte entre les quarks



La masse des hadrons (2/2)

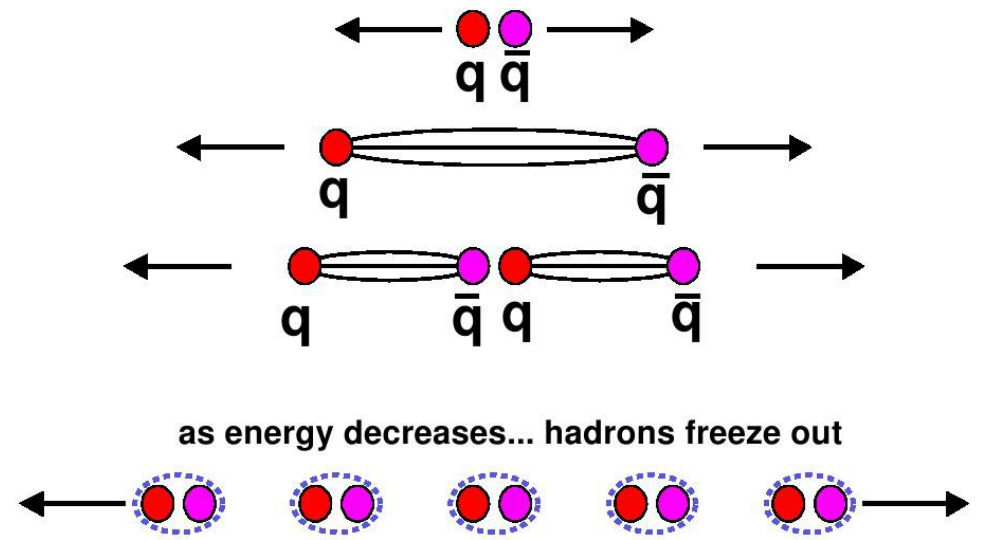
Quel est la masse d'un hadron ?

- c'est une caractéristique intrinsèque des particules
- chaque type de hadron est caractérisé par une masse qui lui est propre
- tous les hadrons du même type ont la même masse



Désassembler les hadrons ?

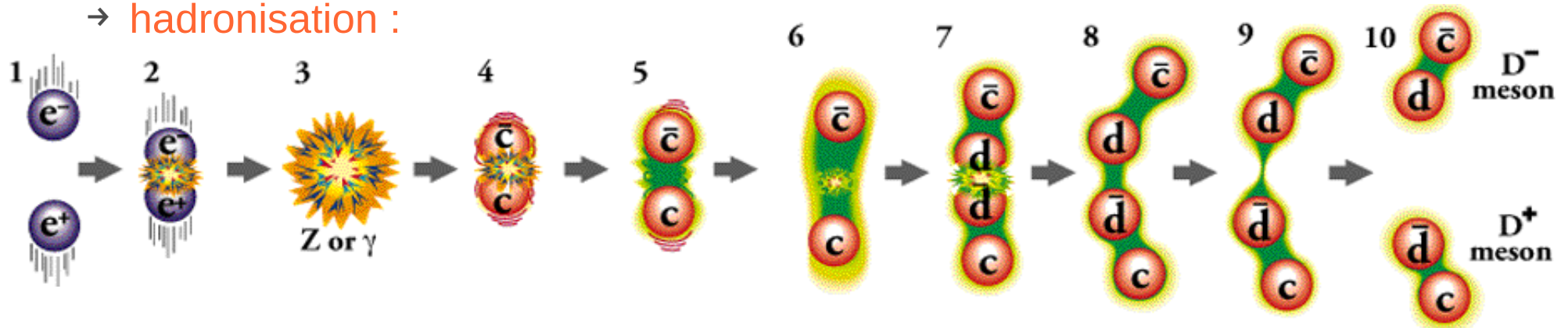
Si on tire très fort sur les quarks à l'intérieur d'un hadron, peut-on les séparer ?



L'interaction forte agit comme un élastique :

- son intensité augmente avec la distance (1 GeV/fm)
- quand l'énergie disponible est suffisante, des nouvelles paires de quarks sont créées ($E > 2m_q$)

→ **hadronisation :**



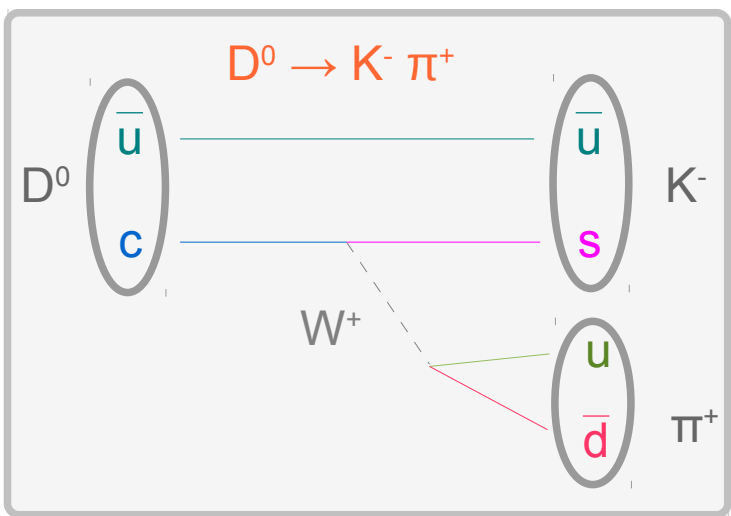
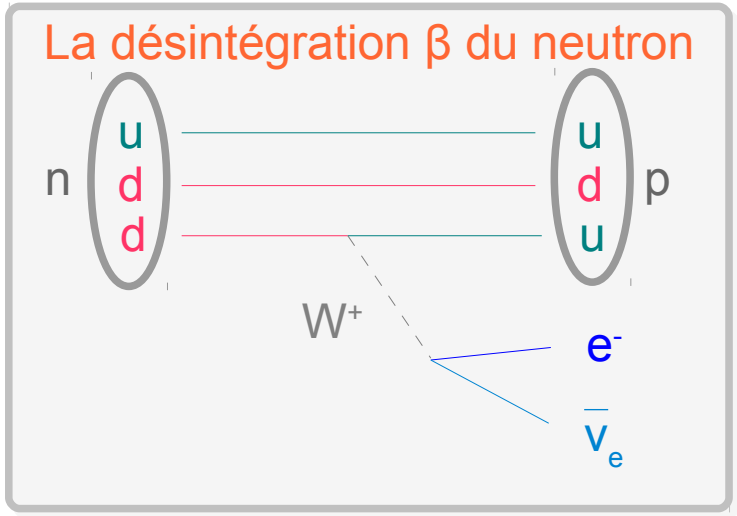
Désintégration des hadrons (1/3)

Les quarks sont liés entre eux dans les hadrons par l'interaction forte.

Mais, ils sont aussi soumis à l'interaction faible !

- les quarks lourds et instables peuvent se désintégrer donnant lieu à la désintégration des hadrons dont ils font partie

→ exemples



Désintégration des hadrons (2/3)

Les quarks sont liés entre eux dans les hadrons par l'interaction forte. Mais, ils sont aussi soumis à l'interaction faible !

- des processus plus complexes peuvent avoir lieu
→ exemples

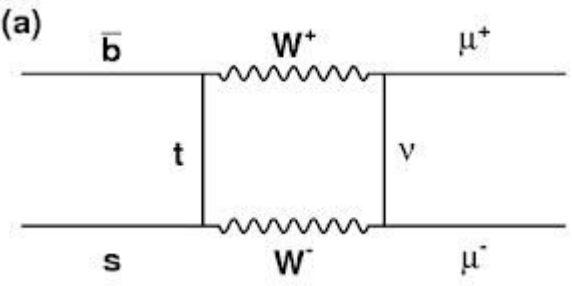


diagramme « en boîte »

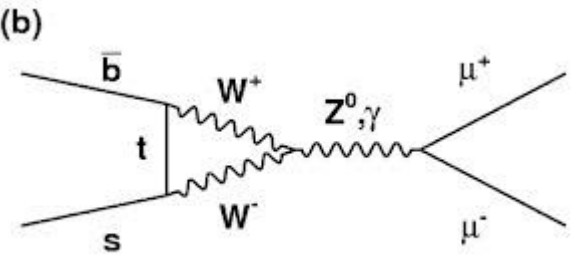


diagramme « pingouin »



Désintégration des hadrons (3/3)

De multiples états finaux possibles → lois probabilistes

Ex : le D^0

Citation: J. Beringer et al. (Particle Data Group), PR **D86**, 010001 (2012) and 2013 partial update for the 2014 edition (URL: <http://pdg.lbl.gov>)

Most decay modes (other than the semileptonic modes) that involve a neutral K meson are now given as K_S^0 modes, not as \bar{K}^0 modes. Nearly always it is a K_S^0 that is measured, and interference between Cabibbo-allowed and doubly Cabibbo-suppressed modes can invalidate the assumption that $2\Gamma(K_S^0) = \Gamma(\bar{K}^0)$.

D^0 DECAY MODES	Fraction (Γ_i/Γ)	Scale factor/ Confidence level(MeV/c)	ρ
Topological modes			
0-prongs	[j] (15 ± 6)%	-	-
2-prongs	(70 ± 6)%	-	-
4-prongs	[k] (14.5 ± 0.5)%	-	-
6-prongs	[l] (6.4 ± 1.3) × 10 ⁻⁴	-	-
Inclusive modes			
e^+ anything	[n] (6.49 ± 0.11)%	-	-
μ^+ anything	(6.7 ± 0.6)%	-	-
K^- anything	(54.7 ± 2.8)%	S=1.3	-
\bar{K}^0 anything + K^0 anything	(47 ± 4)%	-	-
K^+ anything	(3.4 ± 0.4)%	-	-
$K^*(892)^-$ anything	(15 ± 9)%	-	-
$\bar{K}^*(892)^0$ anything	(9 ± 4)%	-	-
$K^*(892)^+$ anything	< 3.6 %	CL=90%	-
$K^*(892)^0$ anything	(2.8 ± 1.3)%	-	-
η anything	(9.5 ± 0.9)%	-	-
η' anything	(2.48 ± 0.27)%	-	-
ϕ anything	(1.05 ± 0.11)%	-	-
Semileptonic modes			
$K^- e^+ \nu_e$	(3.55 ± 0.05)%	S=1.2	867
$K^- \mu^+ \nu_\mu$	(3.31 ± 0.13)%	-	864
$K^*(892)^- e^+ \nu_e$	(2.16 ± 0.16)%	-	719
$K^*(892)^- \mu^+ \nu_\mu$	(1.91 ± 0.24)%	-	714
$K^- \pi^0 e^+ \nu_e$	(1.6 ± 0.5)%	-	861
$\bar{K}^0 \pi^- e^+ \nu_e$	(2.7 ± 0.9)%	-	860
$K^- \pi^+ \pi^- e^+ \nu_e$	(2.8 ± 1.4) × 10 ⁻⁴	-	843
$K_1(1270)^- e^+ \nu_e$	(7.6 ± 4.0) × 10 ⁻⁴	-	498
$K^- \pi^+ \pi^- \mu^+ \nu_\mu$	< 1.2 × 10 ⁻³	CL=90%	821
$(\bar{K}^*(892)\pi)^- \mu^+ \nu_\mu$	< 1.4 × 10 ⁻³	CL=90%	692
$\pi^- e^+ \nu_e$	(2.89 ± 0.08) × 10 ⁻³	S=1.1	927
$\pi^- \mu^+ \nu_\mu$	(2.37 ± 0.24) × 10 ⁻³	-	924
$\rho^- e^+ \nu_e$	(1.9 ± 0.4) × 10 ⁻³	-	771

HTTP://PDG.LBL.GOV

Page 10

Created: 7/12/2013 14:49

Citation: J. Beringer et al. (Particle Data Group), PR **D86**, 010001 (2012) and 2013 partial update for the 2014 edition (URL: <http://pdg.lbl.gov>)

Hadronic modes with one \bar{K}

$K^- \pi^+$	(3.88 ± 0.05)%	S=1.1	861
$K^+ \pi^-$	(1.37 ± 0.06) × 10 ⁻⁴	-	861
$K_S^0 \pi^0$	(1.19 ± 0.04)%	-	860
$K_S^0 \pi^0$	(10.0 ± 0.7) × 10 ⁻³	-	860
$K_S^0 \pi^+ \pi^-$	[c] (2.83 ± 0.20)%	S=1.1	842
$K_S^0 \rho^0$	(6.3 ± 0.7) × 10 ⁻³	-	674
$K_S^0 \omega, \omega \rightarrow \pi^+ \pi^-$	(2.1 ± 0.6) × 10 ⁻⁴	-	670
$K_S^0 (\pi^+ \pi^-)_{S\text{-wave}}$	(3.4 ± 0.8) × 10 ⁻³	-	842
$K_S^0 f_0(980),$ $f_0(980) \rightarrow \pi^+ \pi^-$	(1.22 ± 0.40) × 10 ⁻³	-	549
$K_S^0 f_0(1370),$ $f_0(1370) \rightarrow \pi^+ \pi^-$	(2.8 ± 0.9) × 10 ⁻³	-	†
$K_S^0 f_2(1270),$ $f_2(1270) \rightarrow \pi^+ \pi^-$	(9 ± 10) × 10 ⁻⁵	-	262
$K^*(892)^- \pi^+,$ $K^*(892)^- \rightarrow K_S^0 \pi^-$	(1.66 ± 0.15)%	-	711
$K_0^*(1430)^- \pi^+,$ $K_0^*(1430)^- \rightarrow K_S^0 \pi^-$	(2.70 ± 0.40) × 10 ⁻³	-	378
$K_2^*(1430)^- \pi^+,$ $K_2^*(1430)^- \rightarrow K_S^0 \pi^-$	(3.4 ± 1.9) × 10 ⁻⁴	-	367
$K^*(1680)^- \pi^+,$ $K^*(1680)^- \rightarrow K_S^0 \pi^-$	(4 ± 4) × 10 ⁻⁴	-	46
$K^*(892)^+ \pi^-,$ $K^*(892)^+ \rightarrow K_S^0 \pi^+$	[o] (1.14 ± 0.60) × 10 ⁻⁴	-	711
$K_0^*(1430)^+ \pi^-,$ $K_0^*(1430)^+ \rightarrow K_S^0 \pi^+$	[o] < 1.4 × 10 ⁻⁵	CL=95%	-
$K_2^*(1430)^+ \pi^-,$ $K_2^*(1430)^+ \rightarrow K_S^0 \pi^+$	[o] < 3.4 × 10 ⁻⁵	CL=95%	-
$K_S^0 \pi^+ \pi^-$ nonresonant	(2.5 ± 6.0) × 10 ⁻⁴	-	842
$K^- \pi^+ \pi^0$	[c] (13.9 ± 0.5)%	S=1.7	844
$K^- \rho^+$	(10.8 ± 0.7)%	-	675
$K^- \rho(1700)^+,$ $\rho(1700)^+ \rightarrow \pi^+ \pi^0$	(7.9 ± 1.7) × 10 ⁻³	-	†
$K^*(892)^- \pi^+,$ $K^*(892)^- \rightarrow K^- \pi^0$	(2.22 ± 0.40)%	-	711
$\bar{K}^*(892)^0 \pi^0,$ $\bar{K}^*(892)^0 \rightarrow K^- \pi^+$	(1.88 ± 0.23)%	-	711

HTTP://PDG.LBL.GOV

Page 11

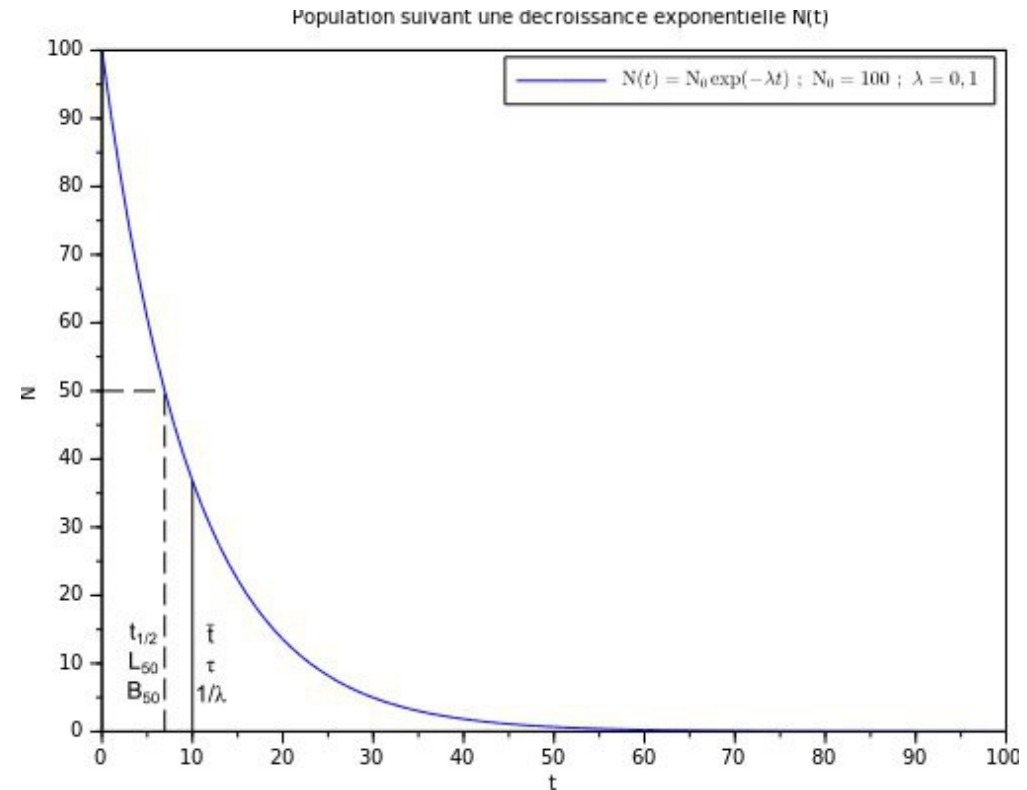
Created: 7/12/2013 14:49

... + qq pages suppl. !

Espérance de vie

Les hadrons sont instables (sauf le proton ?)

- ils se désintègrent spontanément
- le moment où un hadron va se désintégrer n'est pas prédictible
 - comportement probabiliste
- ils sont caractérisés par un temps de vie (espérance de vie)
 - *temps propre* de la particule
- ils ne vieillissent pas
 - leur espérance de vie est la même à chaque instant
 - la durée de vie d'une population de hadron de même type suit une *loi exponentielle*



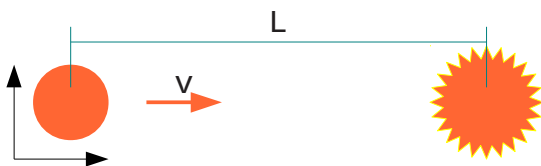
Interlude : l'espace-temps en relativité restreinte

Contraction des longueurs et dilatation du temps

- L'écoulement du temps dépend du référentiel
- temps propre (t_0): temps mesuré dans le référentiel lié à l'objet considéré
- temps mesuré par un observateur (fixe) pour qui l'objet se déplace à une vitesse v :

$$t = \gamma t_0 \text{ où } \gamma = 1./(1-v^2/c^2) > 1 \text{ (d'autant plus grand que } v \text{ est grand)}$$

- exemple : une bombe programmée pour exploser après 1 s



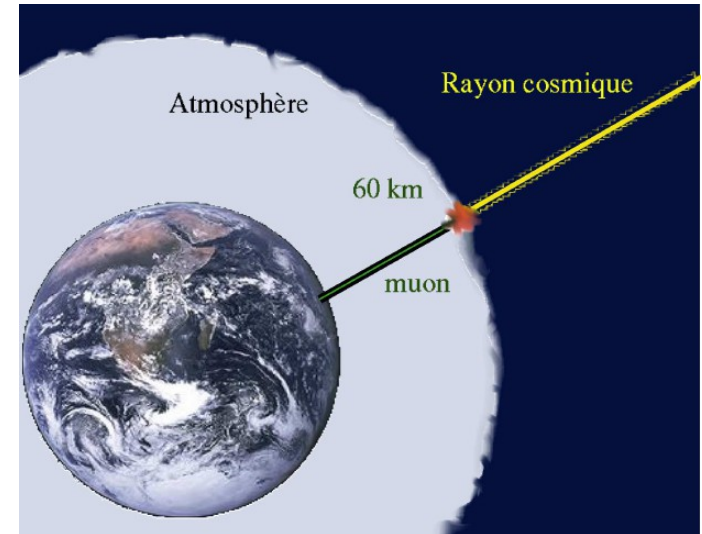
1) $v =$	300 km/s (0,1 % c)	→ $L =$	300 km ($t = 1s$)
2) $v =$	29 979 km/s (10 % c)	→ $L =$	30 130 km ($t = 1s$)
3) $v =$	269 813 km/s (90 % c)	→ $L =$	618 994 km ($t = 2s$)
4) $v =$	296 794 km/s (99 % c)	→ $L =$	2 103 921 km ($t = 7s$)
5) $v =$	299 493 km/s (99,9 % c)	→ $L =$	6 698 534 km ($t = 22s$)

↘ relativité restreinte à prendre en compte quand les vitesses considérées s'approchent de la vitesse de la lumière (vitesse limite)

Temps de vol et temps propre (1/2)

Un exemple « courant » : le muon

- de nombreux muons sont produits dans la haute atmosphère (60 km d'altitude) lors de l'interaction de rayon cosmique avec le gaz atmosphérique
- vitesse caractéristique de ces muons :
 - $v = 299985 \text{ km/s}$ (99.995% c)
- temps propre du muon :
 - $t_0 = 2 \mu\text{s}$ ($2 \cdot 10^{-6}\text{s}$)
- distance parcourue classiquement :
 - $d = v * t = 600 \text{ m}$ pourtant on les observe à la surface de la terre !
- En relativité restreinte :
 - dilatation du temps et contraction des longueurs
 $\gamma = 1/\sqrt{1-v^2/c^2} = 100$
 - durée de vie pour un observateur terrestre
 $t = \gamma * t_0 = 200 \mu\text{s}$
 - distance parcourue :
 $d = 60 \text{ km} !$ on est bombardé de muons en permanence !!!



Temps de vol et temps propre (2/2)

Exemple : un méson étudié en détail dans LHCb : le méson B_s

→ masse

$$m = 5 \text{ GeV}$$

→ temps de vie propre:

$$t_0 = 1,47 \cdot 10^{-12} \text{ s (1.47 ps) !!!}$$

→ énergie des B_s produits au LHC :

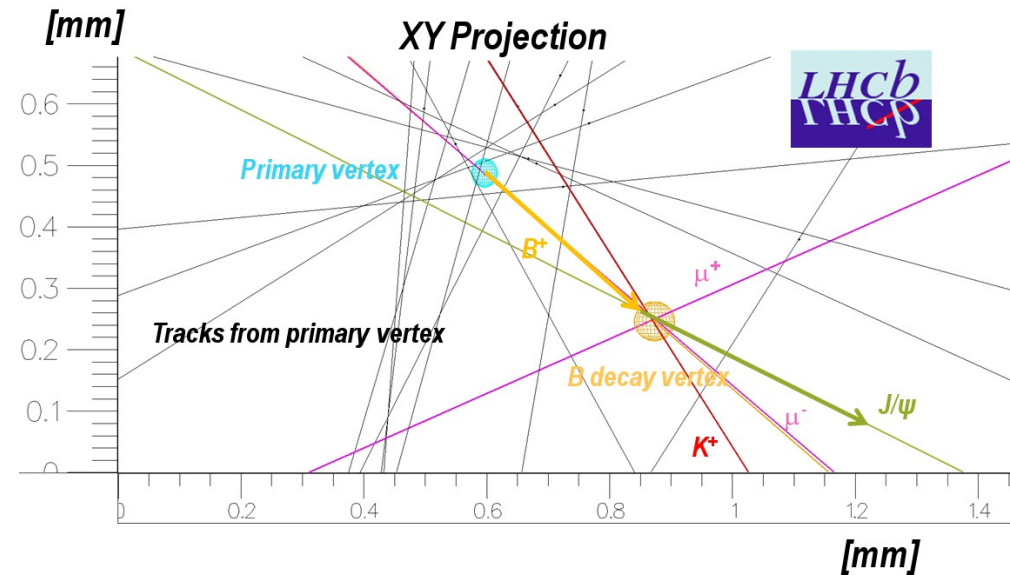
$$E = 100 \text{ GeV (typiquement)}$$

→ facteur relativiste :

$$\gamma = E/mc^2 = 20$$

→ distance parcourue (à la vitesse c) :

$$d = \gamma * t_0 * c = \underline{9 \text{ mm en moyenne}}$$



« 21 April 2010: First reconstructed Beauty Particle » (LHCb)

Temps de vol et temps propre (2/2)

Exemple : un méson étudié en détail
dans LHCb : le méson B_s

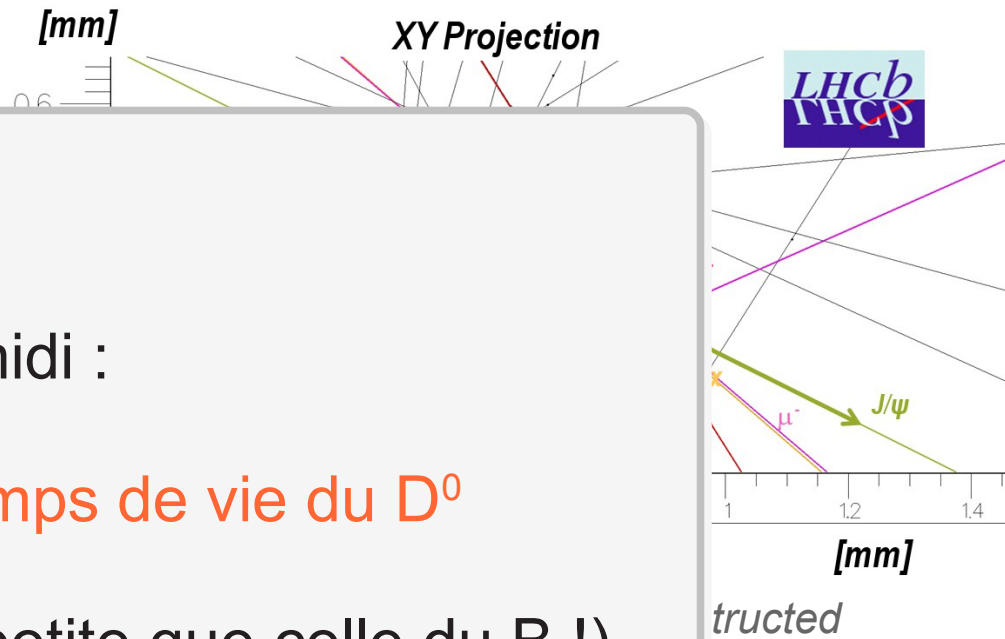
- masse
 $m = 5 \text{ GeV}$
- temps de vie propre
 $t_0 = 1,47 \cdot 10^{-12} \text{ s} !!$
- énergie des B_s
 $E = 100 \text{ GeV}$ (typique)
- facteur relativiste
 $\gamma = E/mc^2 = 20$
- distance parcourue
 $d = \gamma \cdot t_0 \cdot c = 9 \text{ cm}$

Teaser :

Cette après-midi :

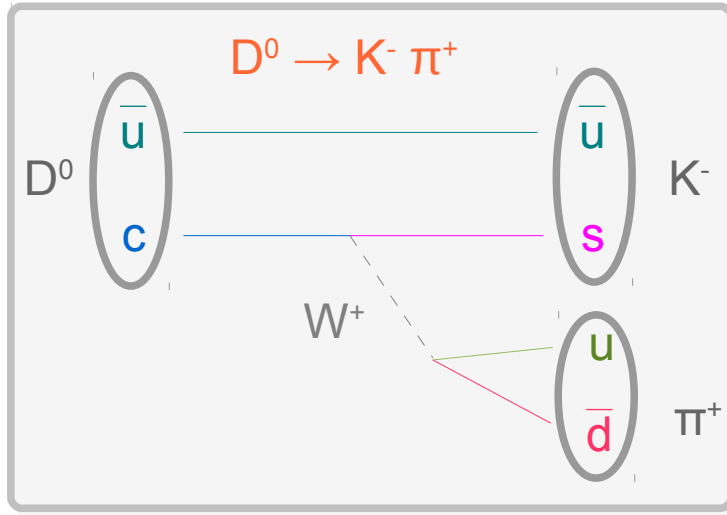
mesure du temps de vie du D^0

(encore plus petite que celle du B !)



Masse et conservation de l'énergie

exemple : la désintégration $D \rightarrow K \pi$



$M(D^0)$	$=$	1864.86	\pm	0.13	MeV
$M(K^-)$	$=$	493.677	\pm	0.016	MeV
$M(\pi^+)$	$=$	139.57018	\pm	0.00035	MeV

↳ L'énergie d'un système isolé est conservée (c.à.d. constante)

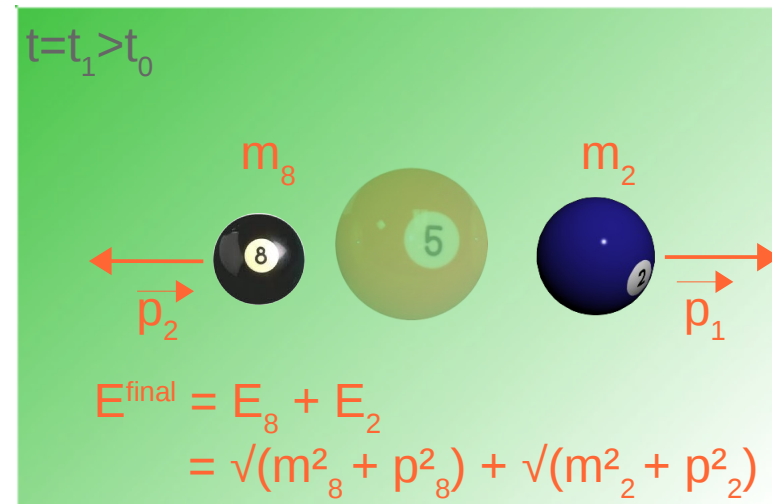
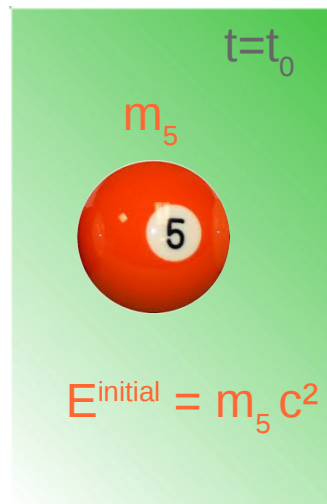
l'énergie (de masse, $E=mc^2$) d'une particule avant sa désintégration se retrouve dans ses produits de désintégrations

→ sous forme de masse :

$M(K)$ & $M(\pi)$

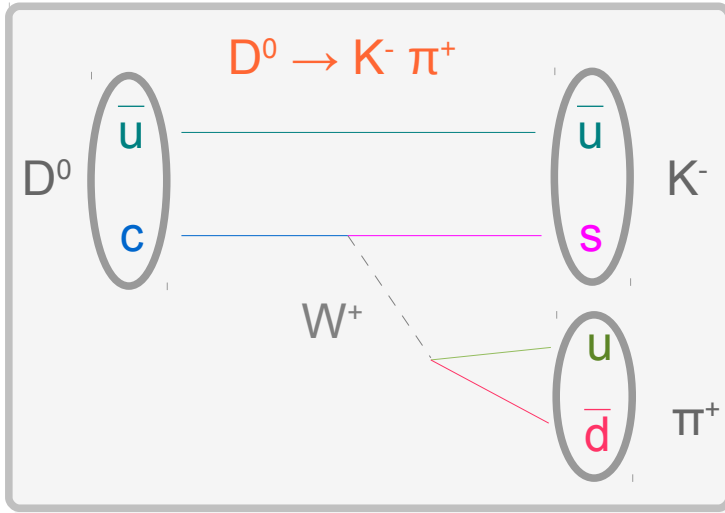
→ et d'énergie cinétique :

$P(K)$ & $P(\pi)$



Masse et conservation de l'énergie

exemple : la désintégration $D \rightarrow K \pi$



$M(D^0)$	$=$	1864.86	\pm	0.13	MeV
$M(K^-)$	$=$	493.677	\pm	0.016	MeV
$M(\pi^+)$	$=$	139.57018	\pm	0.00035	MeV

↳ L'énergie d'un système isolé est conservée (c.à.d. constante)

l'énergie (de masse, $E=mc^2$) d'une particule avant sa désintégration se retrouve dans ses produits de désintégrations

→ sous forme de masse :

$M(K)$ & $M(\pi)$

→ et d'énergie cinétique :

$P(K)$ & $P(\pi)$

- en mesurant les impulsions des produits de désintégrations,
- en connaissant leur nature (et donc leur masse)
↳ on peut retrouver la masse (et donc connaître la nature) de la particule désintégrée

E

\vec{p}_1

$+ p_2^2$

Conclusions

Les quarks ne circulent pas librement, ils sont groupés dans des assemblages appelés hadrons.

La plupart des hadrons sont instables, ils se désintègrent spontanément en donnant des particules plus légères.

Chaque hadron est caractérisé (en outre) par :

- sa composition en quarks
- sa masse
- son temps de vie

L'étude des désintégrations des hadrons permet de comprendre les processus fondamentaux sous-jacents

- vérification des prédictions du Modèle Standard
- mise en évidence de phénomènes nouveaux ?