

Détection de Rayonnement à Très Basse Température Introduction Générale





Détecteurs de rayonnement refroidis à TBT

• Masse ?	$\mu g \rightarrow kg$: 9 ordres de grandeur !			
Constitution cible ?	métaux, semi-métaux, isolants, semi-conducteurs, supraconducteurs			
Mesure ?	de l'eV à 100 GeV; de 10 ⁻¹⁸ W au μ W à mieux que 1%			
Rayonnement ?	particules ionisantes, non-ionisantes, photons submm→gamma			
Sensibilité ?	extrême à froid			
■ Âge ?	125 ans (bolomètres IR), 20 ans (particules), 3 ans (KIDs)			
Habitât ?	colonise tunnels, labos, montagnes, satellites			
Distinctions ?	capables de			
	pouvoirs de résolutions > 1000 en spectroscopie X, alpha			
	mesurer des μK (corps noir cosmologique) et demain des fractions de μK			
	mesurer des durée de vie rarissimes de radioisotopes de 10¹⁹ à 10²⁶ ans			



Références utiles



La première monographie (2005)





+850g



Historique

- Principes fondamentaux de la détection à TBT
 - pourquoi refroidir ?
 - Techniques cryogéniques courantes
 - Sélection des matériaux des détecteurs
 - D par leurs propriétés à très basse température
 - Suivi thermométrique

Applications

- $\hfill\square$ Spectroscopies X, $\gamma, \alpha,$ lons lourds (& reculs), neutrons
- en physique fondamentale
 - □ Rayonnement fossile cosmologique (CMB): Archéops ; Planck-HFI
 - Masse du neutrino
- Recherche d'événements rares
 - Double bêta sans neutrino
 - Détection de la Matière noire
 - Désintégrations rarissimes
- □ Tendances: polarisation du CMB, matrices
- **D** ...

□Historique



Historique

- Le premier bolomètre: Samuel Langley (1881)
 - Étymologie:
 - bolè=radiation, trait, trajectoire
 cf. discobole, bolide, parabole, balistique
 - Metron=mesure



- « J'ai essayé d'inventer quelque chose de plus sensible que la thermopile, qui soit en même temps aussi précis, et qui soit essentiellement un « mètre » et non un simple indicateur de la présence d'une faible radiation. Cette distinction est importante. »
- Vise le proche infrarouge & le spectre solaire à ses débuts
- Autres appellations (prêtant à confusion !):
 balance actinique (très désuet), radiomètre, (vrai)calorimètre
- « Magnitude bolométrique » → absence de sélectivité spectrale

Le bolomètre réalise la **conversion d'énergie incidente en agitation thermique** et la **mesure électrique de l'élévation de température** associée.



(*) Absorbeur: Ruban de Pt (4 μ m), noirci; Lecture: R(T) dans un pont de Wheatstone

Repères chronologiques

- 1881: 1^{er} bolomètre (S. Langley)
- 1903: Radioactivité & chaleur (P. Curie et André Laborde)
 - P limite mesurable≈10⁻⁴ W
- 1908: Liquéfaction de l'hélium (K. Omnes)
- 1912: Théorie de la chaleur spécifique (Debye, complétant Einstein)
- 1935: sensibilité \uparrow quand T \downarrow (F. Simon)
- 1947: théorie du bolomètre (R. C. Jones)
- 1951: réfrigérateur à dilution (Fritz London)
- 1961: 1^{er} bolomètre Ge à 1.2K (F. Low)
 - essor de l'astronomie IR
- 1974: saut de T à 15mK sur cosmiques (T. Niinikosky)
- 1984: premier spectre X à 1.2K (D. McCammon et al.)
- 1985: premier spectre alpha à 1.2K (N. Coron et al.)



Radioactivité & calorimétrie: une association centenaire

Pierre Curie et André Laborde CR Acad. Sciences, mars 1903

SUR LA

CHALEUR DÉGAGÉE SPONTANÉMENT

PAR LES SELS DE RADIUM.

En commun avec A. LABORDE.

Comptes rendus de l'Académie des Sciences, t. CXXXVI, p. 673, séance du 16 mars 1903.

Nous avons constaté que les sels de radium dégagent de la chaleur d'une manière continue.

Un couple thermo-électrique, fer-constantan, dont une des soudures est entourée de chlorure de baryum radifère, et dont l'autre est entourée de chlorure de baryum pur, accuse en effet une différence de température entre les deux corps.



Sensibilités :

✓ en 1903: 10⁻⁴ W (100 µW)

✓ en 2003: 10^{-18} W (en 1 s)

Bolomètres \rightarrow gain de 14 ordres de grandeur en 100 ans !



F. Simon (dans Nature, dès 1935)

Application of Low Temperature Calorimetry to Radioactive Measurements

It is often of importance to determine in absolute measure energy changes connected with radioactive transformations, but only in a few cases has it been possible to employ calorimetric methods for this purpose, since in general the amounts of energy liberated in unit time are too small. The sensitivity of calorimetric measurement can be increased, however, by many orders of magnitude by working at very low temperatures, and it may be worth while to point this out, as low temperature technique is now within the reach of non-specialised laboratories.

With such increased sensitivity, various problems can be attacked, and experiments in this direction are in progress at the Clarendon Laboratory.

F. SIMON.

Clarendon Laboratory, Oxford. March 28.



Principes fondamentaux de la détection

•pourquoi refroidir ?



Principe de la détection



Principe de la détection



□ G = conductance thermique (« fuite » thermique)

□ « encaisse » le gradient thermique T_b-T_{bain} lié à la puissance de polarisation P $P = G \times (T_b - T_{bain})$

 $\rightarrow \text{couplage du détecteur à la référence } T_{\text{bain}} \text{ (platine réfrigérateur)}$ $\square \text{ évacue le surplus d'énergie (reset thermique) avec la constante de temps \approx \tau_{\text{th}}$



Détection de particules ou de photons: un \approx même détecteur !



- détection de particules: \approx tout est permis !
- + système de suspension (non représenté)



Palette de bolomètres (IAS)





• Bruit thermodynamique

Fluctuations de l'énergie interne du détecteur

$$\Delta U_{rms} = \sqrt{k_B T^2 C}$$

 Bruit Johnson aux bornes des résistances Densité spectrale

$$S_V = \sqrt{4k_B T R} \quad (nV / \sqrt{Hz})$$

 \rightarrow Sensibilité, résolution

$$\propto \sqrt{k_B T^2 C_{cible}}$$



- 1) Absence de fenêtre \rightarrow pas de « straggling »
- 2) Choix de la cible
- 3) Récupération de la majeure partie de l'énergie
- 4) Résolution en énergie
- 5) Sensibilité
- 6) Linéarité
- 7) Pas (ou très peu) de sélectivité de la réponse
 - sur particules
 - \rightarrow Particules non ionisantes (reculs, ions lourds, molécules) !
 - spectrale (détection de photons)
- 8) Calorimétrie absolue possible sur faisceau
 - Intégration
- 9) Peu sensibles aux dommages sous irradiations

1) Lenteur

 $\tau \approx qq. 10 \mu s \rightarrow qq. 100 ms$

c'est intrinsèque !

Taux de comptage max \approx qq. 10kHz au grand maximum*

* au détriment de la résolution

Raison:

la chaleur ne peut pas se propager plus vite que la vitesse du son dans le milieu (qq. Km/sec) ¤

¤ les bolomètres métalliques (encore émergeants en 2005) seront sans doute les plus rapides (vitesse des porteurs>> vitesse du son)

2) Cryogénie indispensable

- \rightarrow Maîtrise des techniques de réfrigération
- \rightarrow Des solutions «pousse bouton » arrivent sur le marché !



Techniques cryogéniques courantes en bolométrie



La course aux basses températures...



ANNEE



Techniques de réfrigération en continu



□ des solutions « tout électrique » commencent à exister (adaptées pour tous bolomètres ?)





Sélection des matériaux du bolomètre

par leurs propriétés à très basse température



Chaleurs spécifiques C(T) aux basses températures

Diélectriques (isolants) et semi- conducteurs intrinsèques

$$C(T) = C_{r\acute{e}seaucristallin} = aT^3$$

Métaux

$$C(T) = C_{r\acute{e}seaucristallin} + C_{\acute{e}lectrons} = aT^3 + \gamma T$$

□ Supraconducteurs

 $T > T_c$ $T < T_c \quad C(T) = aT^3 + 8.5 \gamma T_c \exp\left(-1.44 \frac{T_c}{T}\right)$

□ Colles, plastiques, verres, alliages...

$$C(T) = c_1 T + c_3 T^3$$



Le succès des bolomètres, une histoire de quanta

		Dépense énergétique	
Détecteur	Produits de l'interaction	par	
		quantum d'information (QE).	
Scintillateur	Photons visibles	100 eV→1 keV	
Compteur proportionnel	Ions	10 eV→30 eV	
Semi-conducteur	Paires électrons-trous	3 eV-4 eV	
STJ : Jonction tunnel supra	Quasi-particules (« paires de Cooper » brisées)	$10^{-3} \mathrm{eV}$	
Bolomètre à cible isolante	Phonons	10 ⁻⁵ eV à 10 ⁻⁴ eV	
Bolomètre à cible métallique	Excitation d'électrons de conduction	<< 10 ⁻⁵ eV	



Rappel: contribution statistique au pouvoir ultime de résolution :

 $E_{\Delta E} \approx \sqrt{n} \quad avec \quad n = E_{OE}$

Elvire Leblanc (2003)



Chaleur spécifique des matériaux de 20mK à 1K





Une comparaison instructive: cibles saphir & cuivre

	Capacité calorifique J. K ⁻¹	Résolution ultime thermodynamique	Énergie interne U $\int_{0}^{T} CdT$	$\frac{\Delta T}{T}$	& signal !	
	1.2 kg saphir (monocristal Al_2O_3); A $\approx 10^{-4}$ J. K ⁻⁴					
Т	$C(T) = AT^3$	$\Delta U_{rms}^{th} = \sqrt{kT^2C}$	$U = AT^4/4$	$\frac{\Delta T}{T} = \frac{\Delta E}{4U}$ pour $\Delta E = 10 \text{ keV}$		
10 mK	10-10	2.4 eV	1.5 MeV	0.3 %		
100 mK	10-7	740 eV	15 GeV	3 10-7		
300 mK	3 10 ⁻⁶	12 keV	1.2 TeV	$2.1 \ 10^{-9}$		
1 K	10 ⁻⁴	240 keV	15 TeV	3 10 ⁻¹¹		
	1mg Cu (pastille Ø=2.2 mm ; e=30µm); γ≈10 ⁻⁸ J. K ⁻²					
Т	$C(T) = \gamma T$	$\Delta U_{rms}^{th} = \sqrt{kT^2C}$	$U = \gamma \frac{T^2}{2}$	$\frac{\Delta T}{T} = \frac{\Delta E}{2U}$ pour $\Delta E = 5 \text{ MeV}$		
10 mK	10 ⁻¹⁰	2.3 eV	3.13 MeV	80 %	1	
100 mK	10 ⁻⁹	73.4 eV	313 MeV	0.8 %]	
300 mK	3. 10 ⁻⁹	382 eV	2.8 GeV	9 10 ⁻⁴]	
1 K	10 ⁻⁸	2.32 keV	31.3 GeV	8 10 ⁻⁵		



Linéarité (par l'exemple)



Bolomètre 2g LiF/Ge-NTD à 30mK sous irradiation ⁶⁰Co et source triple α (mesures IAS)

en augmentant la tension de polarisation (donc le courant, donc sa température) le bolomètre récupère en linéarité. Dans les configurations « non-linéaires », on observe une forte distortion des constantes de temps (l'aire est alors le bon estimateur de l'énergie: c'est une propriété de l'équation du bilan énergétique)

Conductance thermique G: plus précisément...

La relation $P = G \times (T_b - T_{bain})$

définit G (en W. K⁻¹) comme une fonction de T_b et T_{bain} : en toute rigueur G (T_b , T_{bain})



• segment $\delta \ell$ de fuite (section A constante, longueur totale L)

• κ(T) conductivité thermique (en W. K⁻¹. m⁻¹)

• cas (très fréquent): $k(T)=k_0T^{\beta}$

$$P = G \times (T_b - T_{bain}) = g_0 (T_b^{\beta+1} - T_{bain}^{\beta+1}) \quad avec \quad g_0 = \frac{A\kappa_0}{L} \times \frac{1}{\beta+1}$$



 $\delta T = \frac{P}{A\kappa(T)} \delta l$

Conductivité thermique des matériaux de 30mK à 1K



Autres grandeurs thermodynamiques importantes...

- Diffusivité thermique \mathcal{D} (en m².s⁻¹)
 - Intervient dans l'équation de diffusion de la chaleur
 - Faible dépendance en T
 - Temps de thermalisation d'un échantillon homogène de taille L
- Résistance de Kapitza R_K (en K.W⁻¹)
 - Gradient de T aux interfaces (surface Σ)
 - liquide-solide
 - solide-solide
 - Description complexe
 - Théorie (dés)adaptation acoustique,...
- Coefficients de dilatations thermiques $\Delta L/L$
 - Quelques % ; peut dépendre de l'orientation cristalline
 - Contraintes différentielles \rightarrow casse !
 - Éviter absolument les chocs thermiques $\rightarrow \pm 1$ K / mn préconisé

$$R_{K} = \frac{\Delta T}{P} \propto \frac{1}{\Sigma T^{3}}$$

 C_{i}



 $\tau \approx \frac{L}{q}$

□ il y a aussi de l'optique...



Optique mm et submm



• optique « non-imageante »

• concentrateurs paraboliques (Winston), cônique-paraboliques, « flared »...

• maximise l'étendue de faisceau S Ω / taille du bolomètre (tenir C \downarrow)

Réalisations bolomètres IAS/collecteurs IR-Lab (calibration Planck-HFI)

Mesures à Cardiff à 100GHz (λ =3mm)





Planck-HFI: calibration IAS (juin-juillet 2006)



Suivi thermométrique du bolomètre

Techniques, principes de lecture



Thermométries utilisées en bolométrie

Thermométrie

- Résistive (thermistors)
 - Haute impédance ($100k\Omega \rightarrow 10M\Omega$)
 - Ge-NTD (Neutron Transmuted Dopped)
 - Si implanté
 - Nb_xSi_{1-x}
 - Basse impédance $(10m\Omega \rightarrow 100m\Omega)$
 - TES (Transition Edge Sensor)
- Magnétique
 - Ions magnétiques dans matrice métallique (système Au:Er)

La technologie associée au thermomètre est souvent le point le plus difficile à maîtriser au cours de la conception d'une chaîne de détection bolométrique.

Par rapport à la description du bolomètre idéal (et non lu !), limité au bruit thermodynamique chaque thermomètre va:

- ajouter sa propre capacité calorifique
- ajouter son propre bruit et celui de son électronique de lecture

 $\Delta E_{rms} > \sqrt{k_B T^2 C_{cible \, seule}}$

changer la constante de temps du détecteur (en plus rapide)

en général...

Partition de l'énergie



in H.H. Andersen (1986), cité par D. L'Hôte



1

• très peu d'études systématiques à ce jour du partitionnement, ni de mesures fines

les détecteurs sont calibrés avec le type de particules étudiées

[ex: l'équipe STAP/IAS a observé une réponse thermique supérieure α / γ dans CaWO₄ et BGO (de l'ordre de 7%)]

 même s'il n'y a pas de recombinaison des paires électrons-trous, on attend une meilleure résolution dans les bolomètres à cibles semi-conductrices /détecteurs Si & Ge conventionnels (avec une répartition de l'énergie pour ≈2/3 en chaleur, 1/3 en création de paires, la résolution limite calculable est au moins 0.55 meilleure)

• les cibles métalliques ou semi-métalliques (ex. Bi) ont à priori moins de branchements \rightarrow à privilégier pour la haute résolution

nouveau champ d'études, abordable probablement par calorimétrie absolue (effet Joule)

 \rightarrow intérêt pour les physiciens des solides (combien d'énergie stockée dans les défauts sous implantation ?)


□spectroscopie X



Spectroscopie X très haute résolution...monopixels



Spectroscopie X: matrice 6 x 6 de l'instrument XRS



- Iancé le 10 juillet 2005
- objectifs: amas de galaxies, trous noirs, SuperNovae
- premier satellite à T<100mK dans l'espace (ADR+cryocooler+Néon solide) !

Note: pb. cryogénique 3 semaines après le lancement → XRS s'est réchauffé !

- matrice 6×6 à bord de Suzaku (ex Astro-E2)
- télescope: miroir en incidence rasante
- thermométrie Si implanté; T=60mK
- résolution moyenne: $\Delta E=5.5 \text{ eV FWHM} @ 5.9 \text{ keV}$





Analyse par fluorescence X: offre commerciale

- POLARIS® (VeriCold techologies)
- Spectroscopie X (< 5 keV)
- Adaptation directe sur MEB (Microscope Electronique à Balayage)
- Résolution 15eV @ 1.5 keV
- ADR 100mK sans fluide cryogénique
- Microcalorimètre X à TES





Coût ≈ 500 k€

40



 \Box spectroscopie γ

Spectroscopie gamma: meilleurs résultats en résolution

Détecteur	Institut	Résolution
Cible Sn senseur NTD-Ge	SAO, Cambridge, USA LNBL, Berkeley, USA O.A.Vaiana, Palerme, Italie	52 eV @ 60 keV (4.8 eV @ 6 keV)
Cible Pb Senseur Si implanté	Univ. de Mainz & GSI, Allemagne Univ. Wisconsin, USA NASA, Greenbelt, USA	65 eV @ 60 keV
Cible Sn Senseur TES Mo/Cu Cible HgTe 24µm	LLNL, Livermore, & NASA, GSFC USA	60 eV @ 60 keV 32 eV@ 60keV



d'après inventaires Elvire Leblanc (2004 & 2005)



Collaboration IAS & CEA/ LNE-LNHB

(Lab. Nat. Henri Becquerel)



spectroscopie α

1. bolomètre à cible Cu

Bol#300 : cible Cu



✓ Dynamique élevée
 500 eV-10MeV
 ✓ T_{bolo}≈50mK ; Rbolo≈50kΩ
 ✓ cible démontable



1. Cu (Ø 2,6 mm ; épaisseur 22 microns)

2. Ge

- 3. Cire
- 4. Ge-NTD (8x5x0,9mm³)
- 5. Ge (fuite thermique)
- 6. Résistance chauffante
- 7. Support Ge

spectroscopie α 2. temps de montée du bolomètre Cu





spectroscopie α 3. source ²³⁸Pu électrodéposée

Meilleur spectre alpha jamais obtenu avec une source externe et un détecteur solide ! (→ *Elvire Leblanc* et al.; CR de ICRM 2005, 5-9 sept. 2005)







□ spectroscopie d'ions lourds



Spectroscopie d'ions lourds: un exemple de montage



- installation VERA Univ. Vienne
- cryostat pompé ⁴He
- stabilité de T< 1 μ K après régulation

Développés depuis 15 ans, les bolomètres GSI / Univ.Mainz ont pu surmontrer les inconvénients des spectroscopies conventionnelles d'ions lourds (semi-conducteurs, chambres à ionisation), i.e:

- des résolutions limitées à $\Delta E/E = (1 \rightarrow 5) \ 10^{-2}$
- des seuils élevés aux faibles E/amu

P. Egelof & S. Kraft-Bermuth in Ch.Enss (2004)

Spectroscopie d'ions lourds: résolutions au GSI



□ spectroscopie de reculs



Reculs de ²⁰⁶Pb & production de sources α hyper fines



□ spectroscopie de neutrons rapides



□ Autres domaines d'applications



Bolomètres fonctionnant en mode ESR: « Electronic Substitution Radiometry »

L'énergie du paquet de particules absorbé au niveau du bolomètre est déduite de l'énergie injectée par effet Joule (dans une résistance couplée au bolomètre) produisant la même élévation de température...
 ✓ Radiomètre n_{th} (NIST/Univ. Indiana; Z. Chowdhuri et al., in RSI 2003)

- mesure de flux de neutrons thermiques > 10⁵ s⁻¹ avec une précision absolue de 0.1 %
- Bolomètre en alliage Li-Mg (⁶Li_{0.74}Mg_{0.26}) refroidi à 2K
- on exploite la réaction $n_{th}+{}^{6}Li \rightarrow {}^{4}He+{}^{3}H Q=4.78 \text{ MeV}$ (charge P=50 \rightarrow 500nW sur bolo)



Bolomètre intégrateur sur ligne synchrotron:

✓ BOLUX (Collaboration CEA/DAM/DE (P. Troussel), CEA/LNHB, CNRS/IAS)

détecteur de référence pour ligne de métrologie sur Soleil



Bolomètre Ge @ 300mK

- Absence de sélectivité spectrale
- Insensibilité aux dommages d'irradiation
- Qualifié sur lignes synchrotron du LURE (Orsay) et de BESSY (Berlin)



Rayonnement fossile cosmologique (CMB) Archéops, Planck-HFI,...



Cartes des anisotropies du CMB







Archéops...

$\overline{\omega} = 2$ tours/mn



- large couverture spatiale : 30%
- vol (Kiruna; Suède):19 heures durant nuit arctique
- résolution angulaire: 10-12 arcmin
- décrit des cercles sur le ciel



22 bolomètres araignées @ 100mK

143, 217, 353, 545 GHz



Extraits de transparents Nicolas Ponthieu Dilution ³He/⁴He à cycle ouvert



Planck-HFI



Planck-HFI modèle de qualification « CQM »



Bolomètres araignées (JPL @ Caltech)



Table 4. Average Va	Table 4. Average Values and Dispersion in Parameters for Ten Micromesh Bolometers				
Parameter	Value	Unit	% Disp		
$T_{ m b}$	315	mK			
R_0	8.843	Ω	6.31%		
Δ	50.388	K	0.75%		
G (400 mK)	$9.1 imes10^{-10}$	W/K	3.83%		
C (400 mK)	$1.8 imes10^{-11}$	J/K	11.1%		
τ (400 mK)	15.5	ms	14.1%		
Voltage Noise	$6 imes 10^{-9}$	V/\sqrt{Hz}			
Responsivity (0 Hz)	$7.2 imes10^7$	V/W			
NEP (0 Hz)	$8.5 imes10^{-17}$	W/\sqrt{Hz}			

Table 3. Thermal Conductance and Web Properties				
H Web	300 mK	100 mK		
$G_{\rm absorber}~({\rm W/K})$	6.0×10^{-11}	$1.4 ~ imes~ 10^{-11}$		
G_{supports} (W/K)	$\leq 2 \times 10^{-11}$	$\leq 1.0 \times 10^{-12}$		
$\tau_{\rm therm}~(\mu s)$	250	500		
$G_{ m ctr}/G_{ m opt}$	0.95	0.99		

Conduction thermique de la toile

- Substrat: membrane Si_3N_4 (qq μ m)
- Film résistif: Au
- Coefficient de remplissage
 ≈ 2%→10% (lutte efficacement contre les rayons cosmiques)

Bolomètres araignées: bilan détaillé de C(T)

Component	$C_{ m u}$ Electron $({ m J/cc}~{ m K}^2)$	C_{ν} Lattice (J/cc K ⁴)	Volume (cc)	C (400 mK) (J/K)
Thermistor				
Ge ^a	1.9×10^{-7}	3.0×10^{-6}	$1.66 imes10^{-5}$	$4.52 imes 10^{-12}$
Pd ^b	1.2×10^{-3}	1.1×10^{-5}	2.6×10^{-9}	$1.25 imes 10^{-12}$
Au ^b	7.3×10^{-5}	4.2×10^{-5}	$5.2 imes 10^{-8}$	$1.65 imes10^{-12}$
Total				7.42×10^{-12}
Electrical Leads				-
Cu^b	9.7×10^{-5}	6.7×10^{-6}	$8.75 imes 10^{-8}$	3.4×10^{-12}
NbTi ^b	superconducting	$4.0 imes 10^{-6}$	$1.71 imes10^{-6}$	4.5×10^{-13}
In^{b}	1.15×10^{-4} (n)	$9.58 imes10^{-5}$	$1.25 imes10^{-7}$	$7.7 imes 10^{-13}$
Pb^{b}	$1.71 \times 10^{-4}(n)$	1.2×10^{-4}	$2.5 imes 10^{-8}$	2.0×10^{-13}
Total				$4.82 imes 10^{-12}$
Absorber			20	
Cr^{b}	2.03×10^{-4}	$1.19 imes10^{-6}$	3.0×10^{-9}	2.4×10^{-13}
Au^{b}	7.25×10^{-4}	$4.23 imes 10^{-5}$	$1.2 imes 10^{-8}$	3.0×10^{-13}
Si ₃ N ₄ ^c	*	*	2.5×10^{-7}	1.0×10^{-14}
Total				$5.5 imes 10^{-13}$

^aRef. 17 (Electronic heat capacity estimated assuming a doping density of $4.9 \times 10^{-16}/\text{cc}^2$).

^bRef. 18.

°Ref. 19.

in P.D. Mauskopf et al., 1997

Désintégration Double bêta sans neutrino ¹³⁰Te Cuoricino / Cuore



 \checkmark (A,Z) \rightarrow (A,Z-1)+e⁻+v est interdit énergétiquement Réaction recherchée pour les noyaux tels ✓ (A,Z) → (A,Z-2)+2e⁻+2v − possible énergétiquement ($\beta\beta$ 2v) que $(A,Z) \rightarrow (A,Z-2)+2e^{-2}$?violation du nombre leptonique ($\beta\beta0\nu$) (Neutrino de Majorana) et $mv \neq 0$ (m_{ee}) ββ0ν $\nu \equiv \nu$

Coût raisonnable

- Oββ2ν (continuum) a été vue dans ⁴⁸Ca, ⁷⁶Ge, ⁸²Se, ⁹⁶Zr, ¹⁰⁰Mo. ¹¹⁶Cd. ¹²⁸Te. ¹³⁰Te. ¹⁵⁰Nd. ²³⁸U
- signature de Q $\beta\beta$ 0v: 2e⁻ émis à 180°, se partagent l'énergie de la transition.
- \rightarrow on attend une raie à l'énergie Q $\beta\beta$.
- source \neq détecteur: NEMO-III ;« tracking » des 2e⁻
- source = détecteur: diodes ⁷⁶Ge, scintillateurs, TPC, mais aussi **bolomètres en TeO**₂ :
- $Q\beta\beta(^{130}Te)=2529 \text{ keV}$
- Nat. Abondance=34%





Détection de la Matière noire



Détection de la Matière Noire Galactique



 \checkmark argument le plus convaincant: platitude des courbes de rotation des galaxies spirales, dont notre Voie Lactée au delà des concentrations de matière visible (gaz, étoiles)

✓ densité labo≈0.3 GeV/cc





• Neutralino χ (la plus légère des Particules SuperSymétriques; LSP)≡ Matière Noire Froide

■M ≈ 6 GeV/c²→qq 100 GeV/c²

■Energies labo ≈ qq keV

- ■Interaction: diffusion élastique → reculs
- Description précise ? paramètres libres ++
- •Sections efficaces $\downarrow \downarrow$ (WIMPs) mais prédictibles

Weakly Interactive Massive Particles

25%



Détection de la Matière noire: l'appel des souterrains





Le montage d' Edelweiss-II en 2006

◆ 8 bolomètres actifs (/15) • 2 EDW-I Ge/NTD tour à la EDW-I

• 4 EDW-I Ge/NTD supports EDW-II :

3 centraux sans écran Cu, 1 en coïncidence

• 1 200g Ge/NbSi testé au LSM (en 2004)

• 1 400g Ge/NbSi



Bolomètres scintillants: R&D et réalisations IAS

BGO 91g & 46g; disque Ge Ø25mm





Tests à 20mK de cristaux

- scintillants à 300K: CaWO₄, BGO, GSO, YAP, SrF₂,...
- non « scintillants » à 300K mais « d'intérêt » Saphir (Al₂O₃), TeO₂, LiF,...

à 20mK tout scintille, tout discrimine !

- Rendements lumineux ?
- Mécanismes d'émission ?
- Propriétés thermiques ?
- Radioactivités internes ?
- maille moléculaire !

- détecteurs optiques + gros, + fins + froid
- interprétation des reculs + difficile...
- déclinaison « à l'infini » des cibles !
- pas de phénomènes de surface
- extinctions (quenching) >> Ge

Détecteurs de CRESST CaWO₄ & Si ; W-TES



détecteur de lumière: Si 30x30x0.4 mm³







W

Au heater

T_c: 6-10 mK

Désintégrations rarissimes

(par bolomètres scintillants !)

Désintégrations alpha de

■²⁰⁹Bi (IAS; 2002) $T_{1/2} \approx 2 \ 10^{19}$ ans

■¹⁸⁰W (CRESST;2004)

 $T_{1/2} \approx 2 \ 10^{18} \text{ ans}$



BGO à « haute » énergie: 7 (évts Bi-zarres)!




Isotopes lourds stables, Q_{α}



79

Discrimination dans 91g BGO





Spectres alphas finaux



 Q_{α} = 3137 ± 1 (stat.) ± 2 (syst.) keV T_{1/2} = 1.9 ± 0.2 10¹⁹ ans



Au tour de ¹⁸⁰W... (collaboration CRESST en 2004)



« The natural -decay of ¹⁸⁰W has been unambiguously detected for the first time. The peak is found in a (γ , β and neutron)-free background spectrum. This has been achieved by the simultaneous measurement of phonon and light signals with the CRESST cryogenic detectors. A half-life of $T_{1/2} = (1.8 \pm 0.2) \times 10^{18}$ y and an energy release of Q = (2516.4 ± 1.1 (stat.) ± 1.2 (sys.)) keV have been measured. New limits are also set on the half-lives of the other naturally occurring tungsten isotopes. »

□ Tendances 2006, en bref...

- Mesures de la polarisation du CMB →Polarisation Sensitive Bolometers
- Matrices de bolomètres



Références

Comptes-rendus des conférences

[tous les deux ans]

LTD (Low Temperature Detectors)

- aspects techniques
- publiés généralement dans NIMA
- LTD-11 à Tokyo en 2005
- LTD-12 à Paris en 2007

□ TAUP (Topics in Astroparticle and Underground Physics)

- physique des expériences
- publiés

≤2003: généralement dans Nuclear Physics B (Proc. Suppl.)

2005: Journal of Physics: Conference Series (accès libre)

- TAUP-2005 à Saragosse
- TAUP-2007 à Sendai (Japon)

