



Confinement d'un ion unique de Ca+ pour la métrologie des fréquences optiques

Martina Knoop

Physique des Interactions Ioniques et Moléculaires Équipe Confinement d'ions et manipulation laser U.M.R. 6633, C.N.R.S-Université de Provence, Centre de St.Jérôme, Case C21, 13397 Marseille Cedex 20, France





Les ions uniques

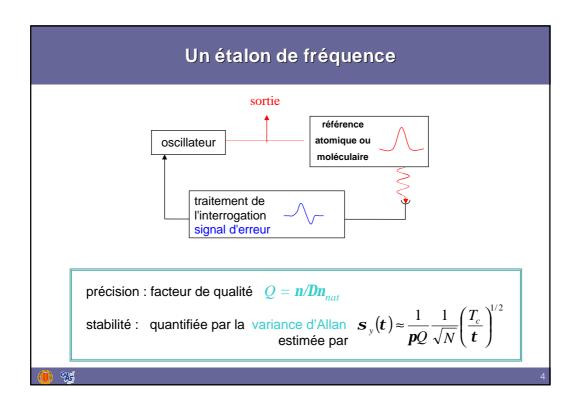
- un système de mécanique quantique idéal
- la spectrométrie de masse
- l'information quantique
- le nanoscope, le laser à ion(s) (CQED)
- les étalons de fréquence optique ¹⁹⁹Hg⁺, ¹⁷¹Yb⁺, ¹⁷²Yb⁺, ⁸⁸Sr⁺, ¹¹⁵In⁺, ²²⁹Th³⁺, ⁴³Ca⁺, ...



Plan

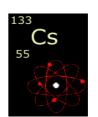
- un étalon de fréquence optique
- confinement d'un ion de Ca+
- mesures des durées de vie
- immobilisation de l'ion
- perspectives

(i) %



L'horloge atomique

- la seconde est définie à partir de la transition hyperfine dans l'état fondamental du Cs à V = 9.192 631 770 GHz
 - stabilité $s_v(t)$ ~ 3.5·10⁻¹³t ^{-1/2}, exactitude 2·10⁻¹⁴,
- définition du temps « officiel »
 utilisation pour le trafic, la transmission de données, le GPS, les cookies...
 appareils radiocommandés (émetteur de la PTB à Mainflingen/Allemagne)
- améliorations possibles (pompage optique, atomes froids,...)
- fontaine de Zacharias (LPTF),
 stabilité s_v(t) ~ 1.6·10⁻¹⁴t -^{1/2}, exactitude 2·10⁻¹⁴



(1) %

5

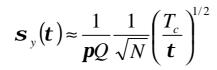
Plus de précision pour ...

- mesures de constantes fondamentales (da/a, Rydberg,...)
- observation des pulsars ultrastables (PSR1937+21)
- détection d'ondes gravitationnelles (1cycle/an)
- augmentation de la cadence dans les transmission de données
- positionnement de bateaux, camions,... (GPS, Galileo)

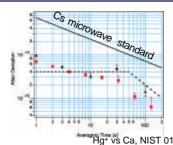


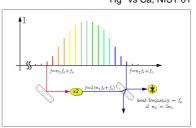
Un étalon de fréquence optique

- domaine des fréquences optiques 400-1000THz
- précision $Q > 10^{15}$
- · oscillateur: laser ultrastable
- mesure de la fréquence par peigne (2001)



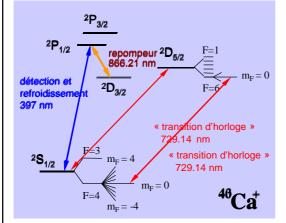
ions, atomes en MOT, atomes piégés





Th.Udem, R.Holzwarth, and T.W.Hänsch, Nature 416, 233 (2002)

L'ion Ca+ en piège de Paul



étalon de fréquence :

dans le domaine optique

•
$$t_{3D}$$
 »1s \Rightarrow Q $\approx 3.10^{15}$

•
$$\tau(4P) \approx 7 \text{ns} \ \ \& \ 4^2S_{1/2} \rightarrow 4^2P_{1/2}$$
pour le refroidissement laser

- système laser « tout-solide »
- $\bullet \ ^{43}\text{Ca}^{+} \ (\text{I=7/2}) \quad \ \ ^{} \!\! \mathbb{R} \quad \ m_{\text{F}} \!\! = \!\! 0 \rightarrow m_{\text{F}'} \!\! = \!\! 0$

Univ. Mainz; Osaka University; Univ. Innsbruck; MPI für Quantenoptik, Garching; Univ Aarhus; Oxford University; Imperial College; Univ. de Provence, Marseille





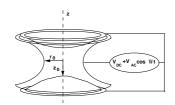
- un étalon de fréquence optique
- confinement d'un ion de Ca+
- mesures des durées de vie
- immobilisation de l'ion
- perspectives

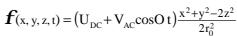


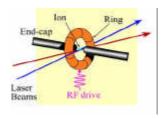
q

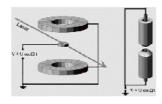
Le piège de Paul

- électrodes métalliques avec application d'un champ
- confinement pendant des durées très longues (des heures...)











Univ.Washington

MPQ, Garching

Univ.Innsbruck



Le piège de Paul

Mouvement d'une particule chargée régi par un système d'équations de Mathieu

$$\frac{d^2u}{dt^2} + \frac{\Omega^2}{4}(a_{\rm s} - 2q_{\rm u}\cos\Omega t)u = 0 \qquad \text{avec u=x,y,z}$$

$$a_x = -\frac{a_z}{2} = \frac{8eU_{dc}}{2ro^2m\Omega^2}, \quad q_x = -\frac{q_z}{2} = \frac{4eV_{ac}}{2ro^2m\Omega^2}$$

$$u(t) = R_u \cos w_u t (1 + \frac{q_u}{2} \cos \Omega t)$$

macro-mouvement à $\omega_{_{\! u}}$ micro-mouvement à Ω

$$\boldsymbol{w}_{\!\scriptscriptstyle \mathsf{U}} = \boldsymbol{b}_{\!\scriptscriptstyle \mathsf{U}} \boldsymbol{\Omega}$$

Régime de Lamb-Dicke

discrétisation du spectre si $\omega_{\!_{\! u}}$ > γ



Dans le puits de potentiel harmonique, seul un **ion unique** peut être confiné au centre



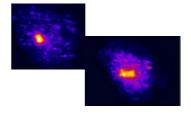
11

Un piège miniature pour la métrologie

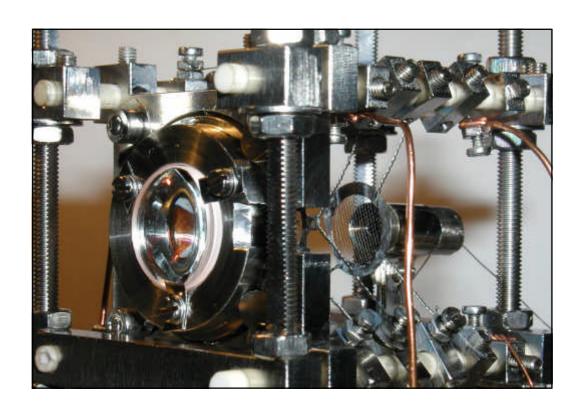


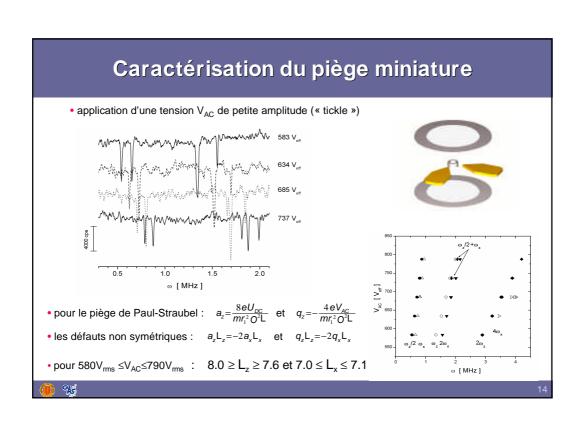
- piège de Paul Straubel
- r_{int}=0.7mm, 2z₀=0.85mm
- en molybdène
- électrodes de compensation en x, y, z (2)
- $\Omega/2\pi \approx 11.7$ MHz, $D_{tot} \approx quelques eV$
- fréquences séculaires $\omega/2\pi \approx 1$ 2 MHz

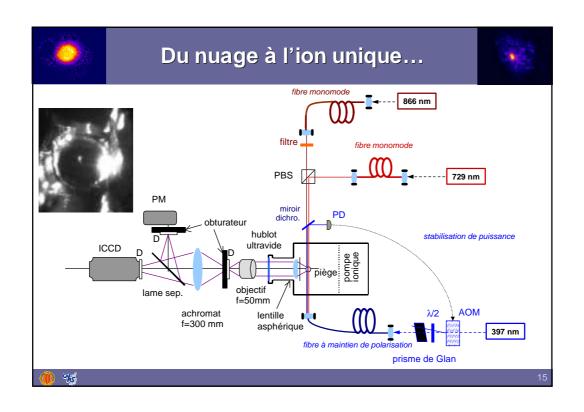


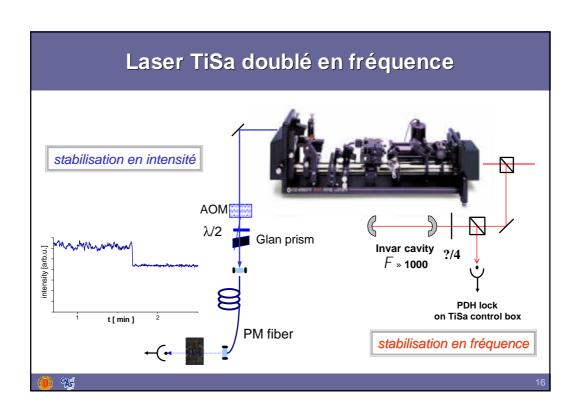


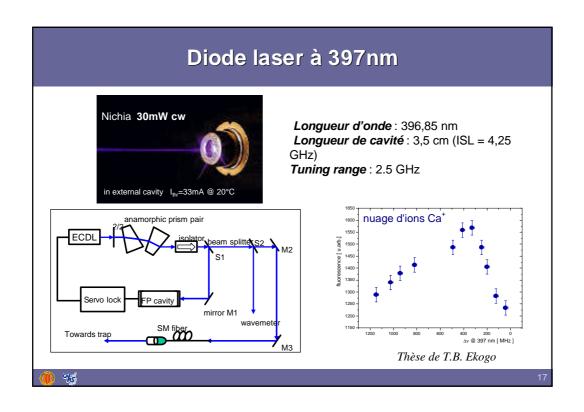
(i) %

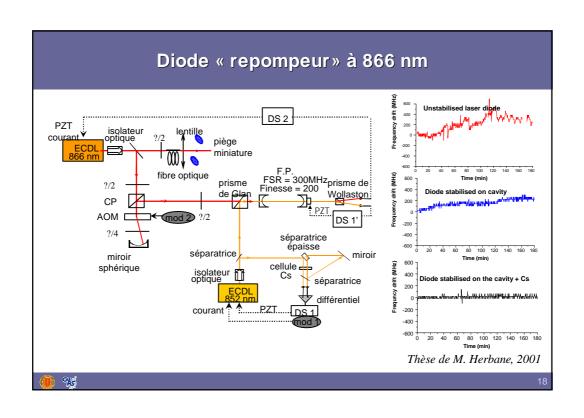


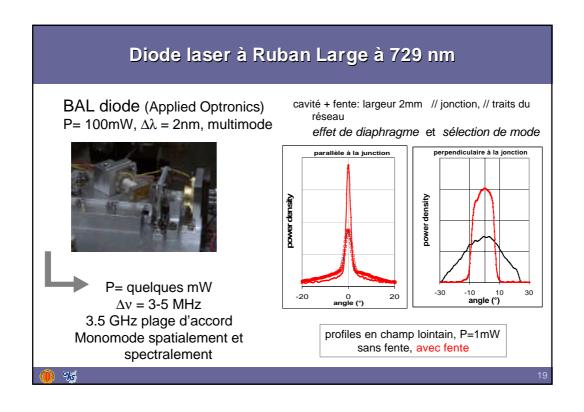


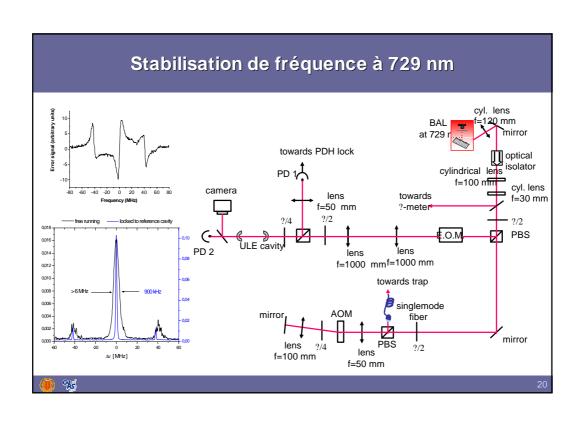




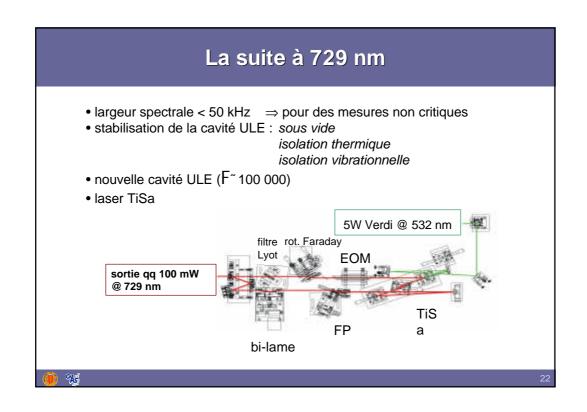




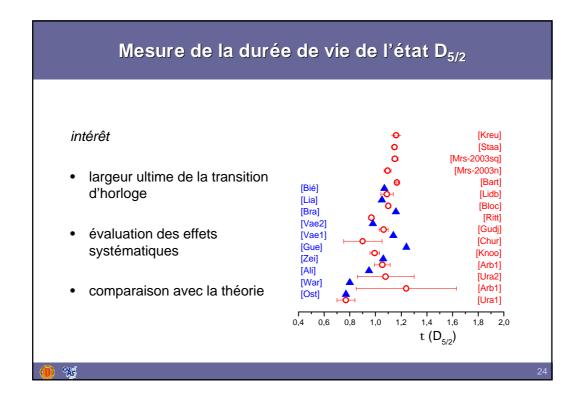


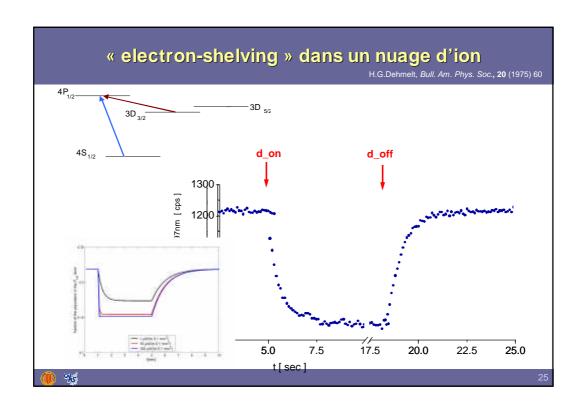


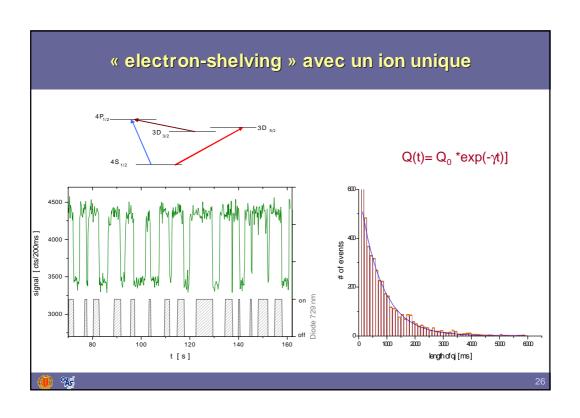
Mesure de largeur par auto-corrélation (fibre monomode 10km) **RBW: 3 kHz** span : 200 kHz* **Fluctuations instantanées de fréquence réduites à moins de 50 kHz* **MAIS** **MAIS** **Fond d'émission spontanée dir. (ASE) d'environ 15 − 20% ⇒ influence le signal d'erreur ⇒ limite la stabilité **Cavité ULE non stabilisée* **Teduite à moins de 50 kHz* **Tedu



un étalon de fréquence optique
confinement d'un ion de Ca+
mesures des durées de vie
immobilisation de l'ion
perspectives





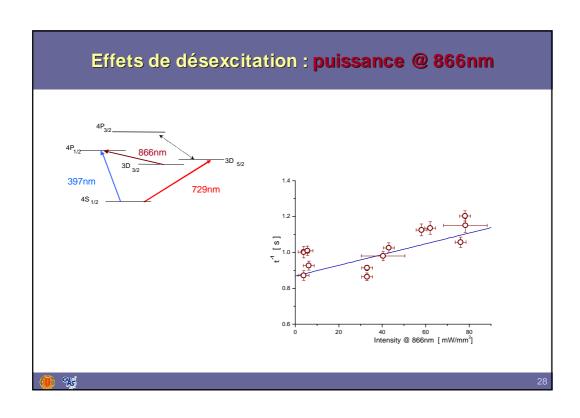


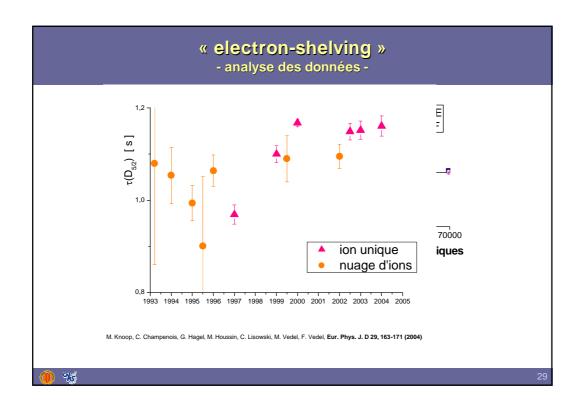
Différents effets de désexcitation

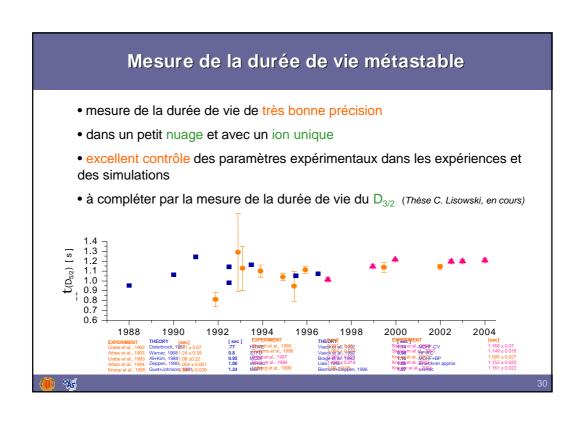
$$m{g}_{meas} = \frac{1}{m{t}_{nat}} + n_B (\Gamma_{quench} + \Gamma_{mix}) + m{g}_{heat} + m{g}_{loss} + m{g}_{coup}$$

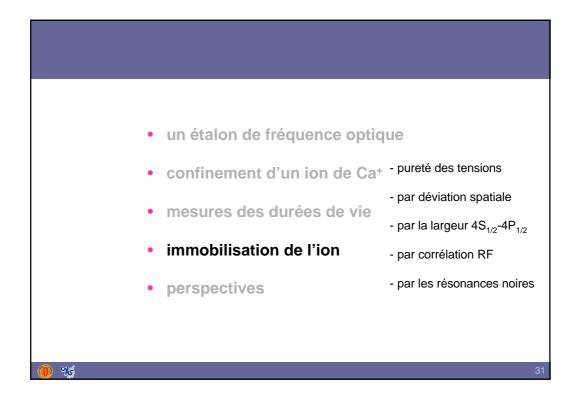
	nuage d'ions	ion unique	
collisions avec le gaz résiduel	$\begin{split} &\Gamma_{\text{quench}}\!\!=\!\!(37\!\pm\!14)x10^{\text{-}12}\text{cm}^3\text{s}^{\text{-}1} \\ &\Gamma_{5/2\to3/2}(H_2)\!\!=\!\!(30\!\pm\!22)x10^{\text{-}11}\text{cm}^3\text{s}^{\text{-}1} \\ &\text{proop of al., PRA 1999} \\ &\text{quenching} & n_BG_{\text{quench}}\!$	observation de sauts quantiques sans laser à 729nm: ~1 saut/5min	
p _{tot} <5x10 ⁻¹⁰ mbar, p _{H2} <2x10 ⁻⁹ mbar	j-mixing $n_B G_{mix} \pounds (14 \pm 10) \times 10^{-3} \text{s}^{-1}$	n _B G _{coll} £ 3x10 ⁻³ s ⁻¹	
réchauffement	moins que la moitié du nuage est excité $g_{heat} < 10^{-3} s^{-1}$	10-30 points dans le cycle de refroidissement après chaque excitation	
perte d'ions	négligeable au cours d'un scan unique $g_{loss} < 7x10^{-3}s^{-1}$		
couplage de l'état 4S _{1/2} à l'état 3D _{5/2}	laser coupé	laser coupé, l'évaluation ne tient pas compte des sauts < 5 points	

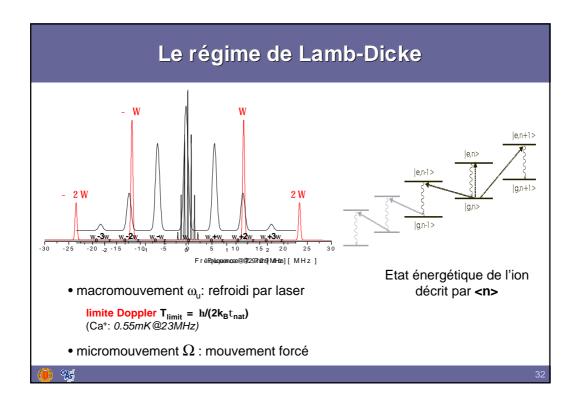


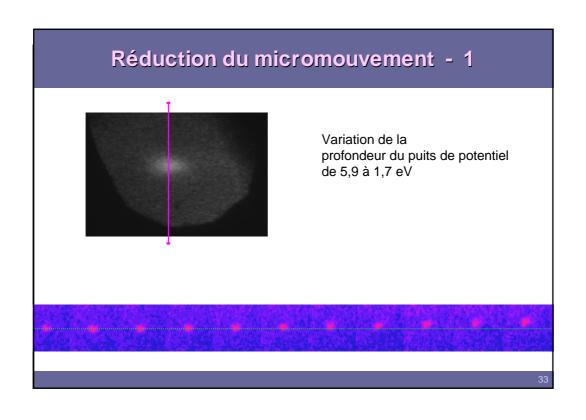


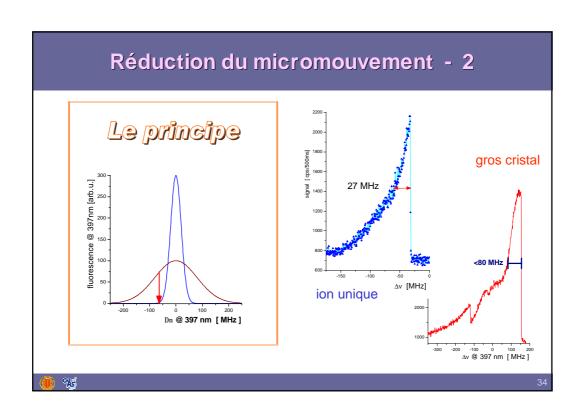


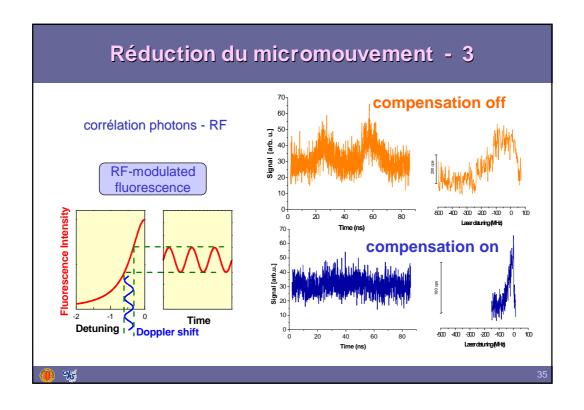


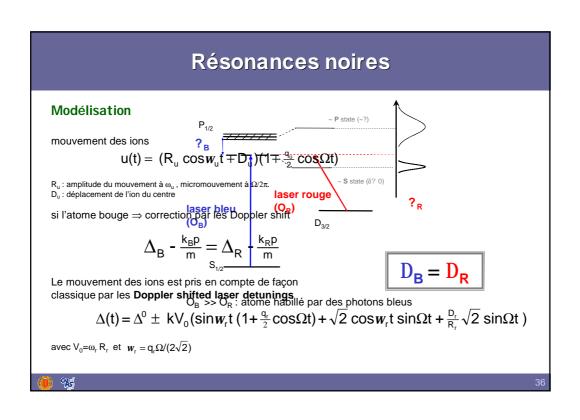


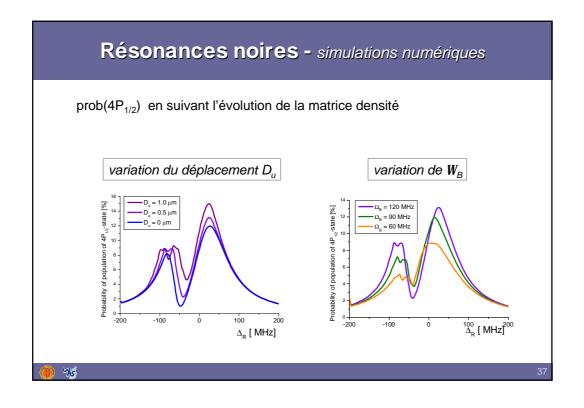


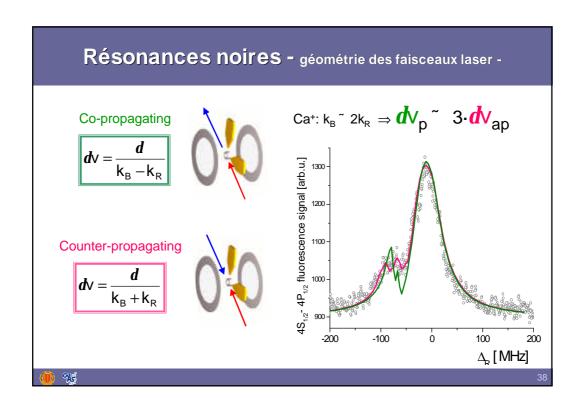


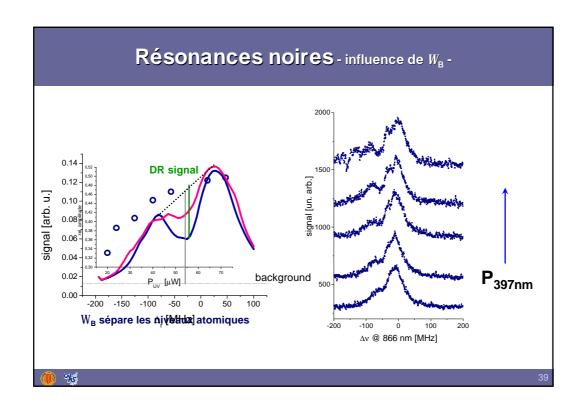


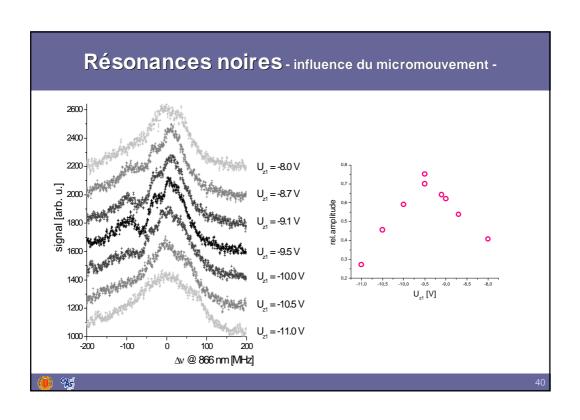


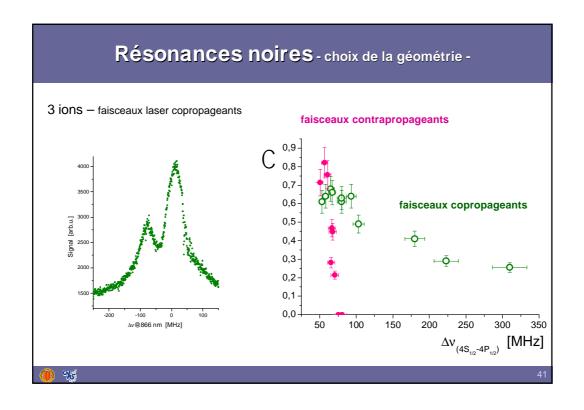


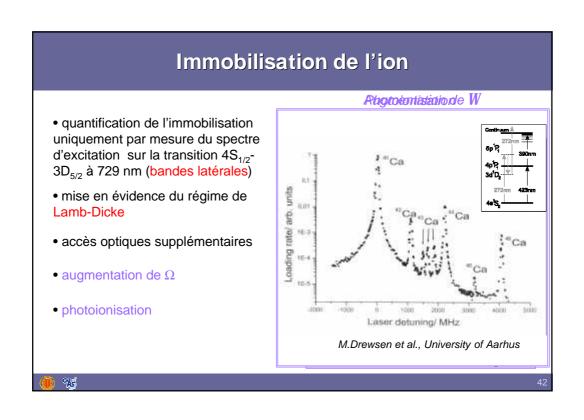




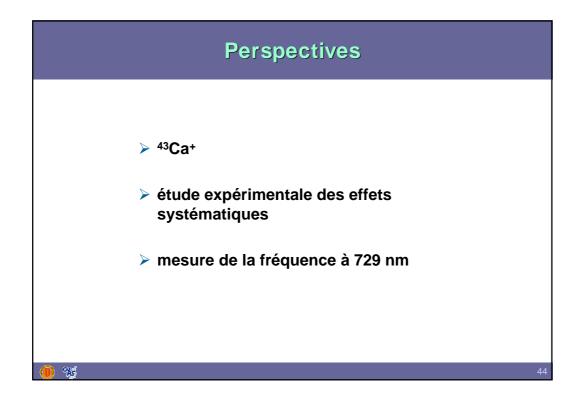


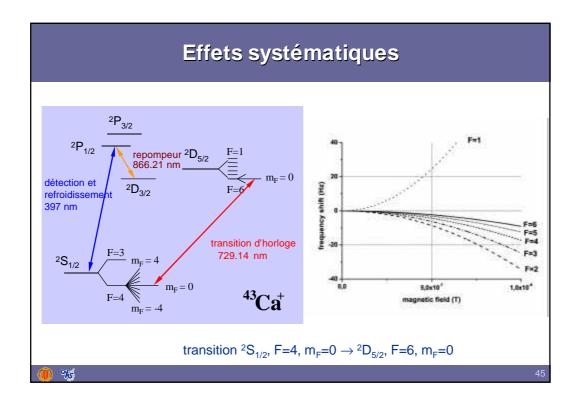








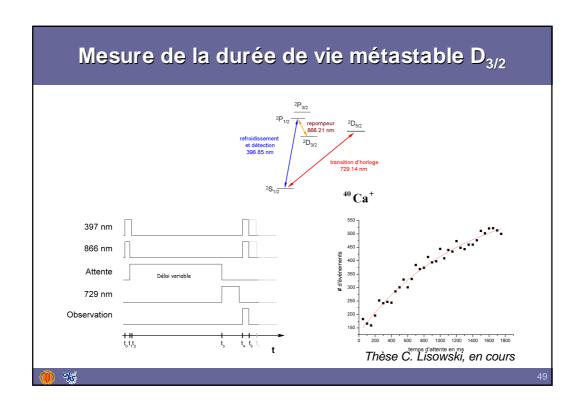


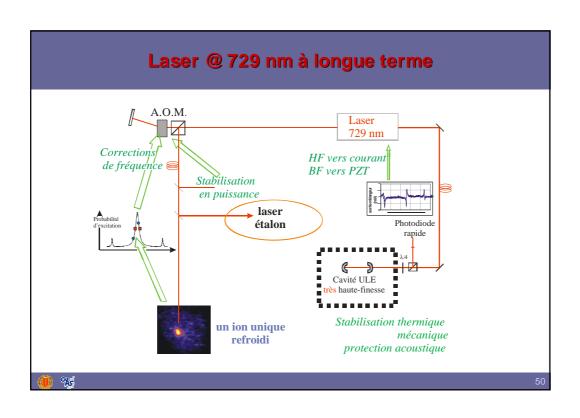


Effets systématiques - contraintes expérimentales -					
$\Delta v_{\text{nat}}/v \approx 3 \cdot 10^{-16}$					
pour atteindre 1Hz sur 411 THz (2.4·10 ⁻¹⁵) i	l faut				
ion à la limite Doppler, <n>≈10</n>	Doppler 2 ^e ordre				
un champ magnétique < (0.1 \pm 0.05 μT)	Zeeman quadratique, AC Stark				
un champ électrique résiduel <1V/mm	DC Stark				
gradient de champ électrique <1V/mm sur 1 mm (piège sphérique)	moment quadrupolaire				
3 accès optiques (orthogonaux)	mesure du moment quadrupolaire				
T= 300K	DC Stark (rayonnement du corps noir,				
P<0.75μW/mm ² @ 729nm	AC Stark (dépl.lumineux)				







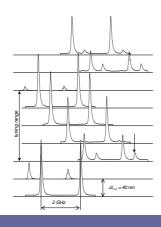


Laser diode at 397nm

Wavelength: 396,85 nm

Cavity length: 3,5 cm (ISL = 4,25 GHz)

Tuning range: 2.5 GHz









Description of modeling

The ion motion is described by

$$u(t) = (R_u \cos w_u t + D_u)(1 + \frac{q_u}{2} \cos \Omega t)$$

 R_u : amplitude of motion at secular frequencies ω_u and the (driven) micromotion at the frequency of the trapping field $\Omega/2\pi$. D_u is the ion's displacement from the center of the trap causing "excess" micromotion.

In the case of a moving atom, the dark resonance condition must be corrected by the Doppler shifts :

$$\Delta_{\rm B}$$
 - $\frac{{\rm k_B} {\rm p}}{{\rm m}} = \Delta_{\rm R}$ - $\frac{{\rm k_R} {\rm p}}{{\rm m}}$

We study the system via the evolution of its density matrix:

The motion of the ion is taken into account classically through the **Doppler shifted laser detunings**
$$\Delta(t) = \Delta^0 \pm k V_0 \left(sin \textit{\textbf{w}}_r t \left(1 + \frac{q_r}{2} cos \Omega t \right) + \sqrt{2} \ cos \textit{\textbf{w}}_r t \ sin \Omega t + \frac{D_r}{R_r} \sqrt{2} \ sin \Omega t \right)$$
 with $V_0 = \omega_r R_r$ and $\textit{\textbf{w}}_r = q_r \Omega / (2\sqrt{2})$

Since the timescales of the internal and external evolution of the system are of the same order, the evolution of the density matrix has to be followed over several oscillation periods until convergence.

Dark resonances are visualized by representing the **probability for the 4P**_{1/2}-state to be populated



P_{lon} = mv_x

$$P_{lon} = m (v_x - v_{re})$$

$$F_x = \hbar k_x \frac{\Gamma}{2} \frac{I}{I + I_s(d)}$$
avec
$$I_s(d) = (1 + 4 \frac{d^2}{\Gamma^2}) \frac{p}{3} \frac{hc\Gamma}{I^3} \text{ et } \delta = \omega_{laser} - \omega_{atome}$$

$$[imite Doppler T_{limit} = \frac{\hbar}{2k_B t_{rat}}]$$

$$(Ca^+: 0.55mK@23MHz)$$

$$(Ca^+: 0.55mK@23MHz)$$

Effets systématiques - ⁴³ Ca ⁺						
effet	proportionnel à	condition	df [Hz]	df/f		
DC Stark (corps noir)	$5.7+2.1\times\frac{1}{2}(3\cos^2q-1)$	1V/mm T=300K	0.39±0.27	9.5(±6.5)x10 ⁻¹⁶		
quadrupole shift	$-8.1\times10^{-7} \left(\frac{1}{2}\frac{\partial^2 V}{\partial x^2}\right) \Pi$	1V/mm sur 1mm (piège sphérique) 3 mesures	+/-0.1	+/- 2.5x10 ⁻¹⁶		
AC Stark (dépl.lumineux)		0.75μW/mm ² @ 729nm et 0.1μT	±0.006	± 1.5x10 ⁻¹⁷		
Doppler 2e ordre	- ½ V ² /C ²	Doppler limit, <n>≈10</n>	-1x10 ⁻⁴	-2.5x10 ⁻¹⁹		
Zeeman linéaire			0	0		
Zeeman quadr.	-9.05 Hz/μT²	(0.1±0.05 μT) stabilité	-0.09±0.09	-2.2(±2.2)x10 ⁻¹⁶		
TOTAL			+0.3±0.4	(+7±10)x10 ⁻¹⁶		
<u>()</u> %				54		