

---

# Mesure quantitative d'espèces traces par des méthodes combinées de spectroscopie laser (LIF et CRDS)

---

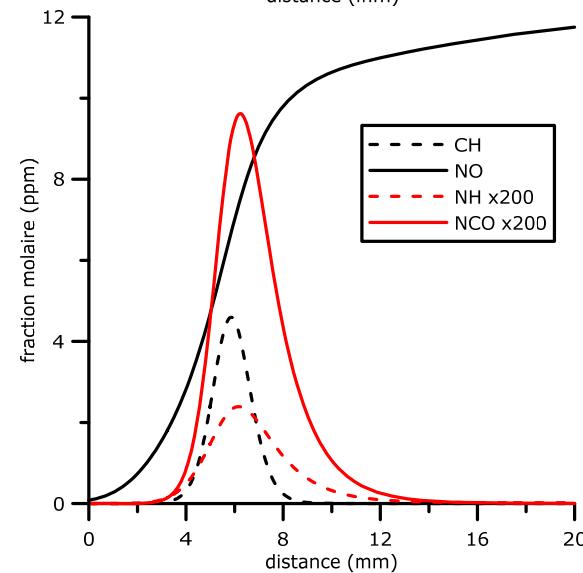
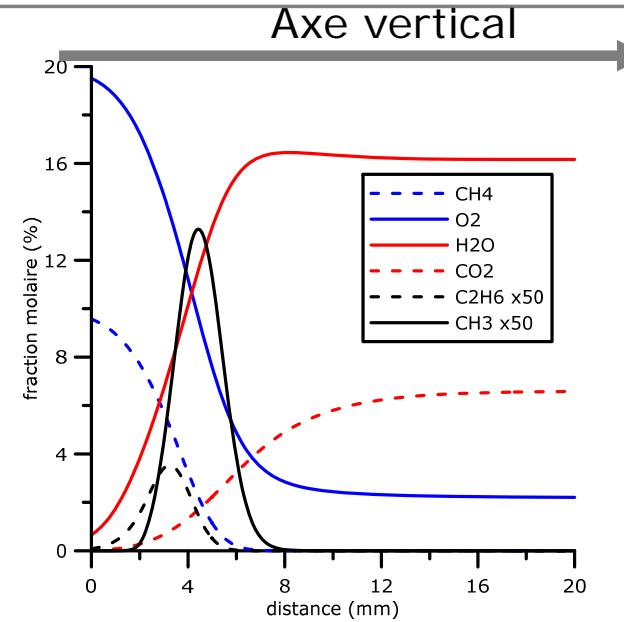
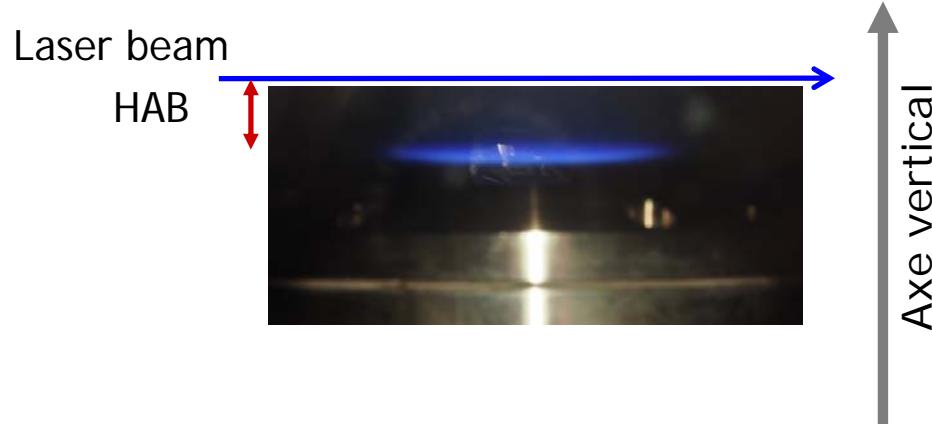
Nathalie Lamoureux, Pascale Desgroux

---

Journée thématique AFVL-GFC  
Diagnostics en écoulements réactifs  
14 Nov. 2019, Meudon

# Contexte des études

- Structure chimique
- Flamme laminaire de prémélange
- Monodimensionnelle, stationnaire
- Diagnostics de spectroscopie laser
  - profils d'espèces radicalaires (*in situ*)



# Mesure de NH par LIF et CRDS

---

Lamoureux, Gasnot, Desgroux, ProCI 37 (2019) 1313-1320

## Complémentarité LIF/CRDS

- Laser Induced Fluorescence

- Mesure locale dans la flamme
  - Mesure relative de la population totale de l'espèce sondée

$$S_{LIF} \propto B_{J''J'} f_B(T, J'') \phi(T, J'') N_{tot}$$

- Cavity Ring-Down Spectroscopy

- Quantification absolue de la concentration de l'espèce
  - Mesure d'absorption in situ

$$S_{CRD} = \alpha(\omega, J'', T) l_s$$

## LIF, régime stationnaire, linéaire en énergie

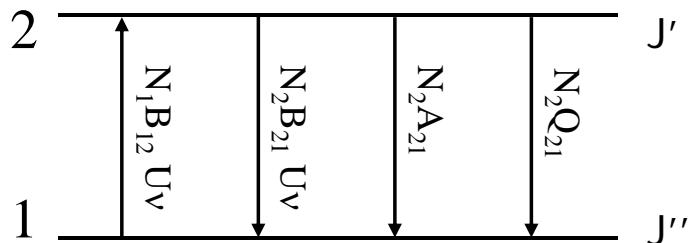


Schéma à 2 niveaux

Hypothèses :

- Système isolé
- $N_{1(t=0)} = N_1^0$ ,  $N_{2(t=0)} = 0$
- $N_1(t) + N_2(t) = N_1^0$

$$N_2 = N_1^0 \frac{B_{12} U_\nu}{(B_{12} + B_{21}) U_\nu + (A_{21} + Q_{21})} \left[ 1 - e^{-t/\tau_p} \right]$$

$\tau_p$ , temps de pompage

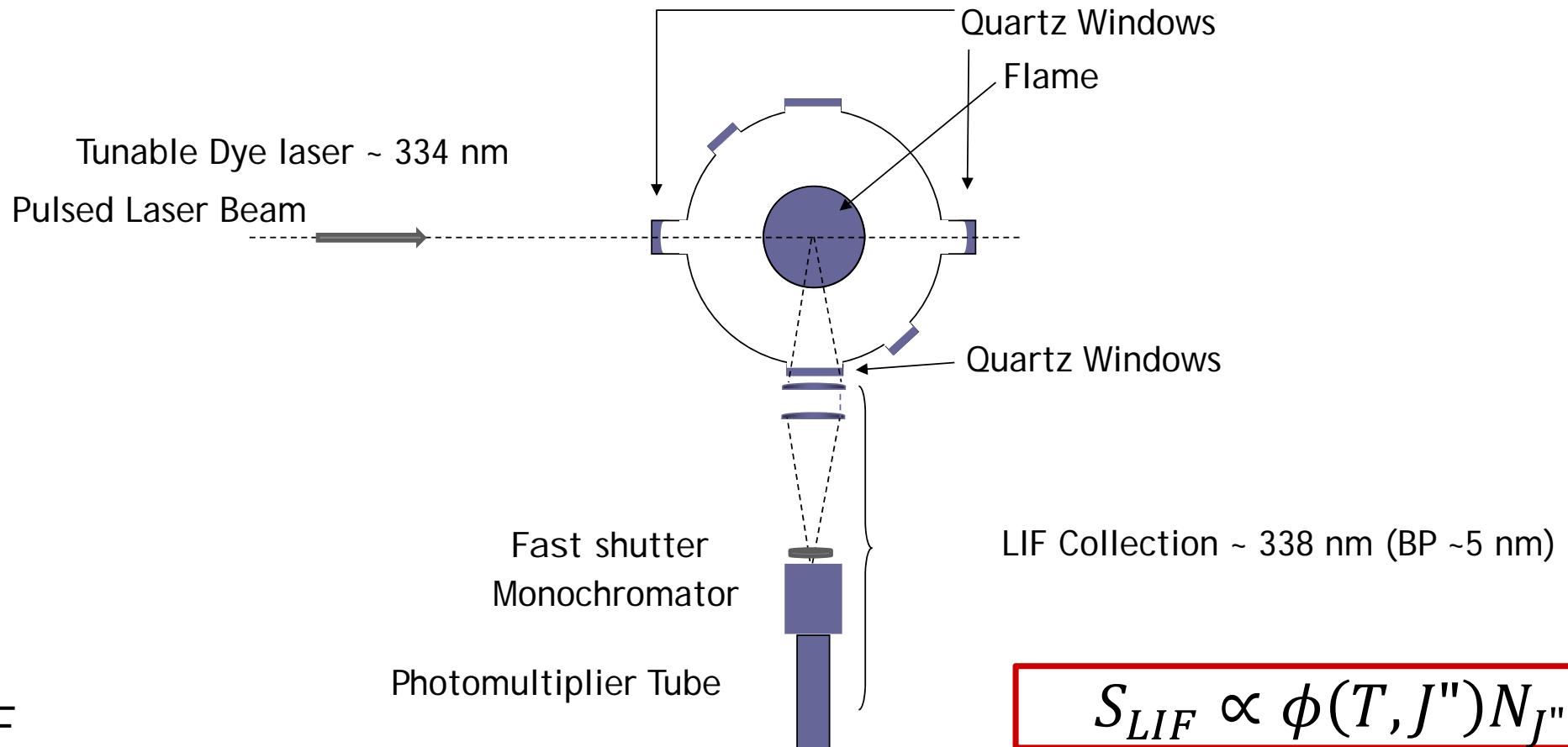
$$\tau_p = 1 / ((B_{12} + B_{21}) U_\nu + (A_{21} + Q_{21}))$$

- En supposant que la densité d'énergie est constante sur le volume (créneau d'énergie) :

□  $SF = \mathcal{G} \frac{\Omega V}{4\pi} N_1^0 B_{12} \frac{A_{21}}{A_{21} + Q_{21}} U_\nu$

Rendement quantique de fluorescence ( $\phi$ )

## Dispositif expérimental LIF



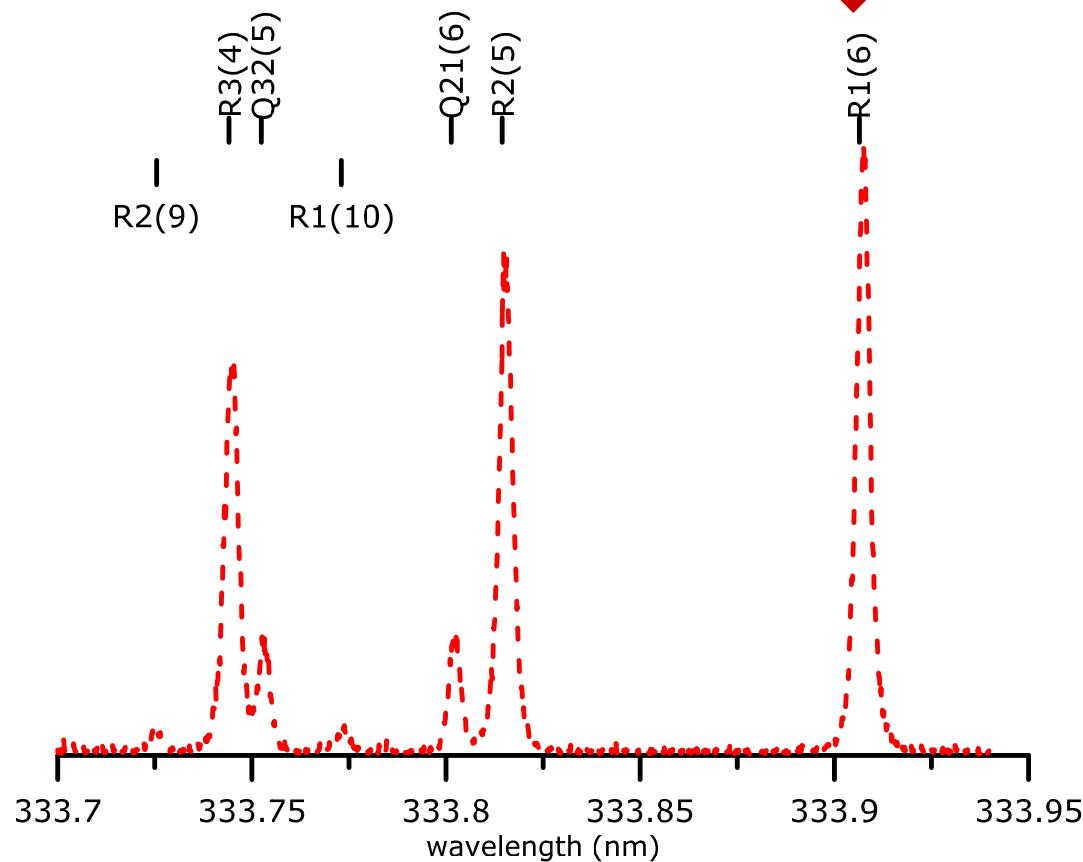
### ■ LIF

- Mesure locale (résolution spatiale), très sensible et sélective
- Concentration relative concentration des radicaux (NH)

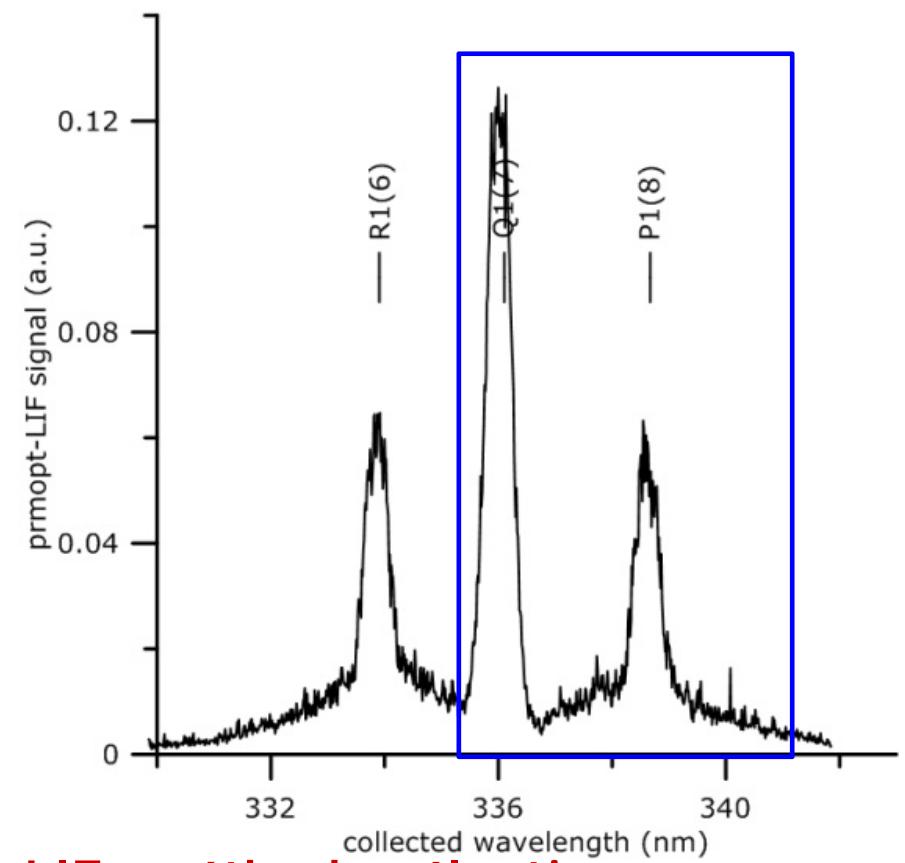
# NH LIF en flamme dopée par N<sub>2</sub>O

## ■ Spectre d'excitation LIF

- Identification des transitions



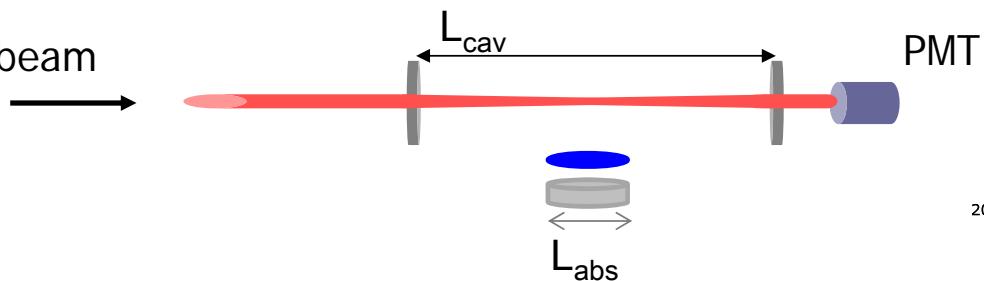
## ■ Spectre de dispersion de fluorescence



LIF: méthode sélective

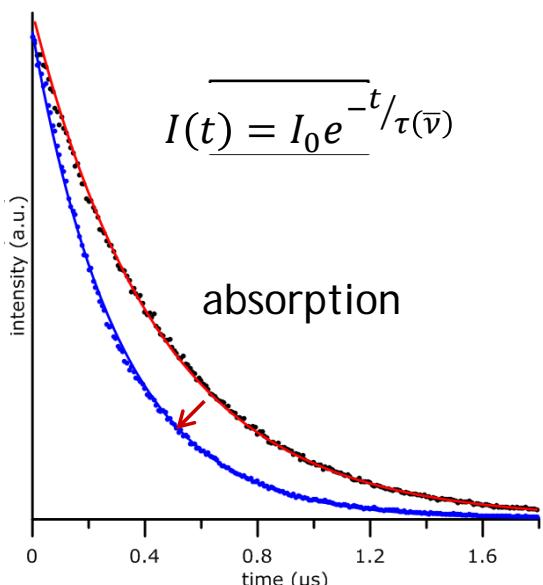
# Principe du CRDS

Pulsed laser beam



$$I(t) = I_0 e^{-t/\tau(\bar{v})}$$

absorption



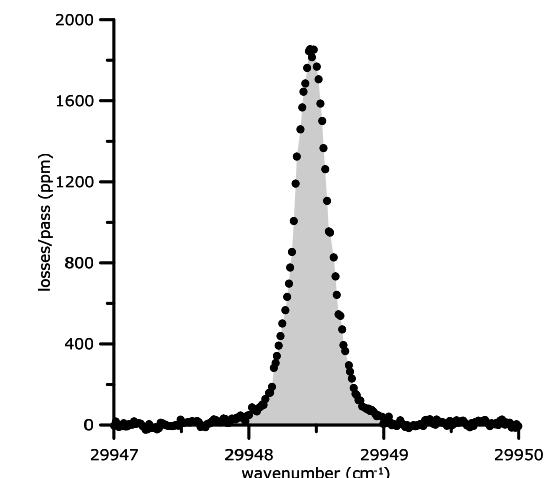
Temps de déclin

$$\tau(\bar{v}_{off}) = \frac{L_{cav}}{c(1 - R(\bar{v}_{off}) + \Lambda(\bar{v}_{off}))}$$

$$\tau(\bar{v}_{on}) = \frac{L_{cav}}{c(1 - R(\bar{v}_{on}) + \Lambda(\bar{v}_{on}) + \alpha(\bar{v}_{on})L_{abs})}$$

Pertes par passage

$$\alpha(\bar{v})L_{abs} = \frac{L_{cav}}{c} \left( \frac{1}{\tau(\bar{v})} - \frac{1}{\tau(\bar{v}_{off})} \right)$$



$$\int_{\bar{v}_0 - \Delta \bar{v}}^{\bar{v}_0 + \Delta \bar{v}} \alpha(\bar{v})L_{abs} d\bar{v} = \frac{\pi e^2}{m_e c^2} N_{J''} f_{J'' J'} L_{abs}$$

Force de raie d'absorption de la transition

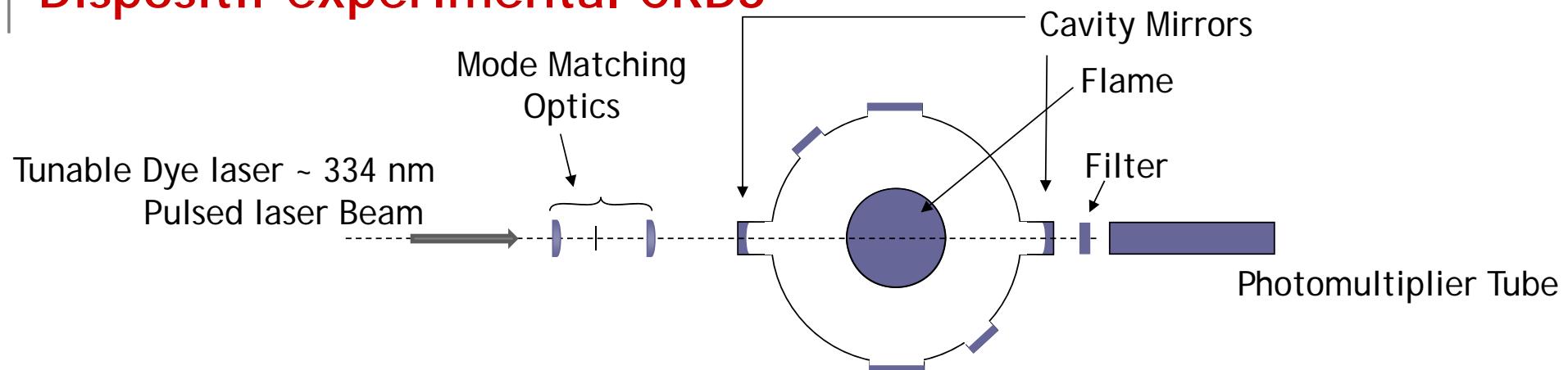
# CRDS : une méthode d'absorption très performante

- Indépendante des fluctuations tir à tir (temps de déclin de la cavité)
- Trajet optique accru (réflectivité des miroirs)
  - UV-vis,  $99.3\% < R < 99.9\%$ , ( $R > 99.99\%$  dans le proche IR)
- Méthode très sensible
  - Limite de détection (absorbance)

$$(\alpha L_{abs})_{min} = (1 - R) \left( \frac{\Delta\tau}{\tau} \right)_{min}$$

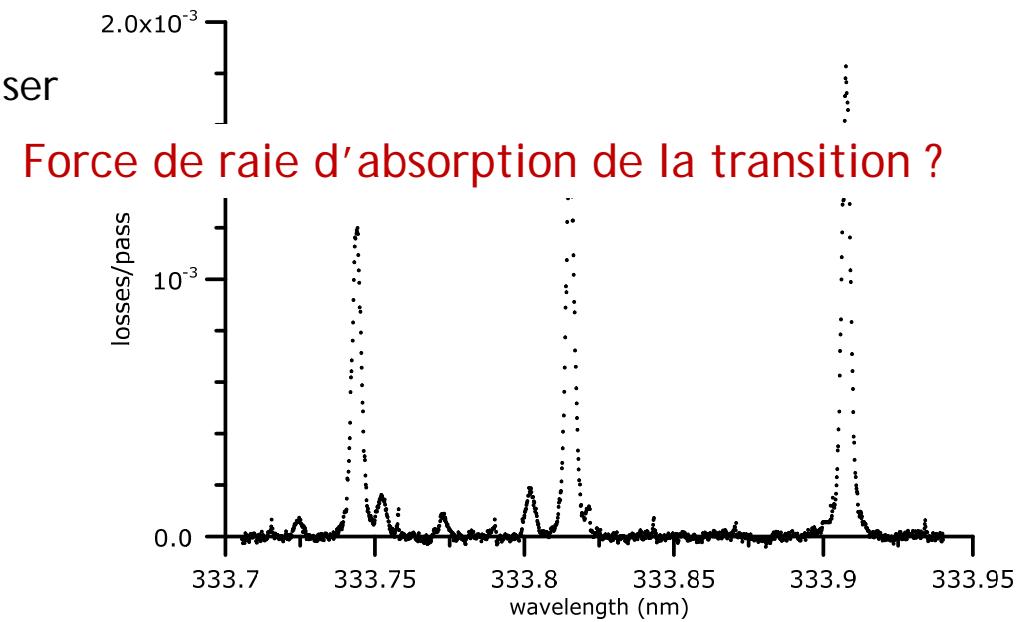
- (absorption simple,  $[\alpha L_{abs}]_{min} = 10^{-2} - 10^{-3}$ )
- $L_{cav} = 40 \text{ cm}$ ,  $\left( \frac{\Delta\tau}{\tau} \right)_{min} = 0.5\%$ 
  - $R = 99.6\%$ , trajet optique  $\cong 100 \text{ m}$ ,  $[\alpha L_{abs}]_{min} = 1 \times 10^{-5}$
  - $R = 99.99\%$ , trajet optique  $\cong 4 \text{ km}$ ,  $[\alpha L_{abs}]_{min} = 5 \times 10^{-7}$

# Dispositif expérimental CRDS



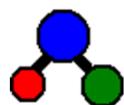
Mesure intégrée spatialement le long de l'axe laser

$$\alpha(\bar{v})L_{abs} = \frac{L_{cav}}{c} \left( \frac{1}{\tau(\bar{v})} - \frac{1}{\tau(\bar{v}_{off})} \right)$$



# Calcul du spectre d'absorption, PGOPHER

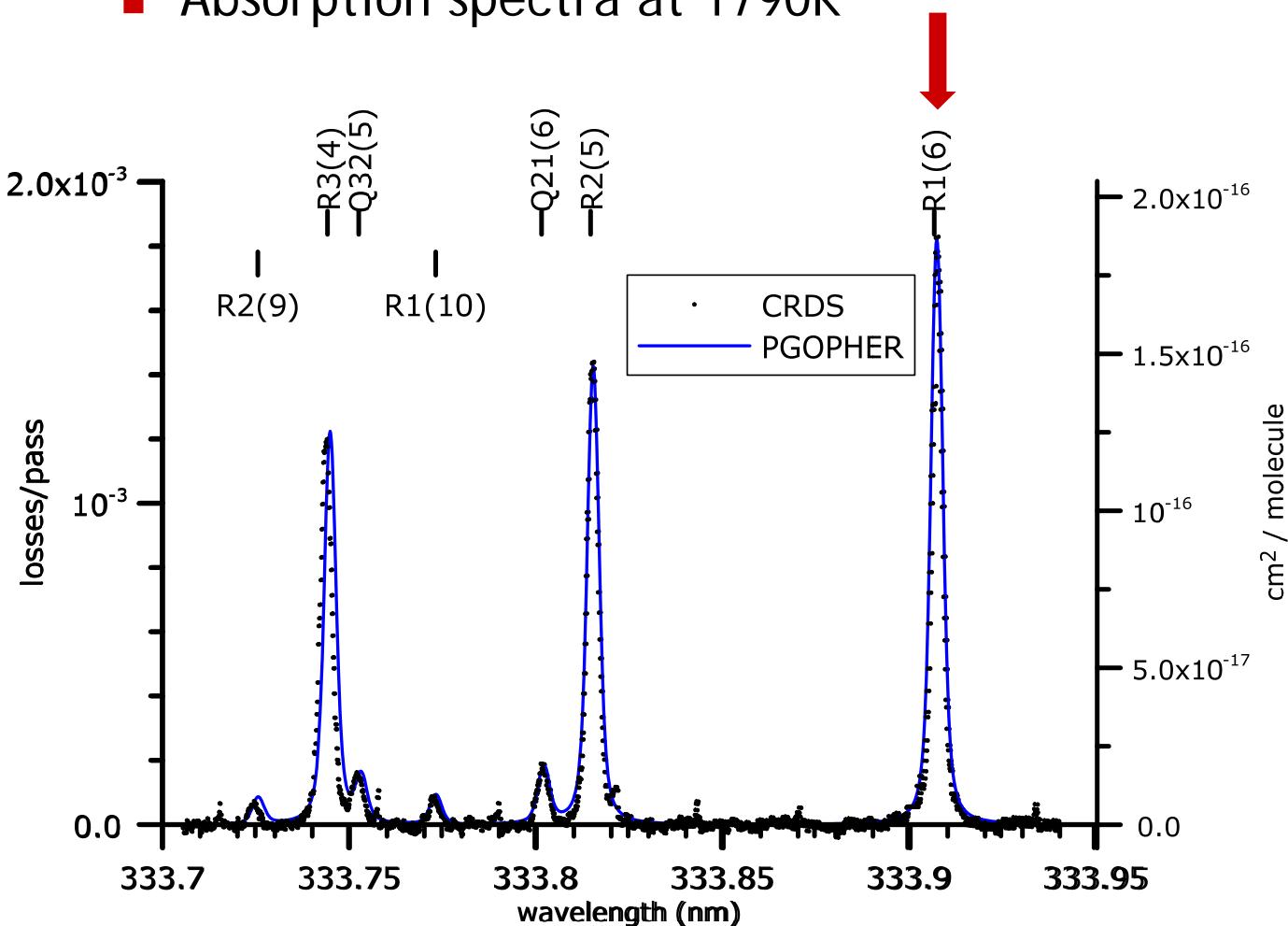
- Paramètres de spectroscopie moléculaire
  - Simulation des transitions ( $\bar{v}_{J''J'}$ )
  - et leur intensité relative, distribution de Boltzmann ( $E_{J''}$ )
- Moment de transition électronique
  - à partir de  $A_{v'v''}$  (M. Larsson , *Astron. Astrophys* 128 (1983))
    - Coefficients d'Einstein ( $A_{J''J'}$ )
    - Force de raies ( $f_{J''J'}$ )



C.M. Western, *J. Quant. Spectrosc. Radiat. Transf.* 186 (2016)  
<http://pgopher.chm.bris.ac.uk/>

# Spectroscopie de NH à haute T (flamme dopée par N<sub>2</sub>O)

- Absorption spectra at 1790K



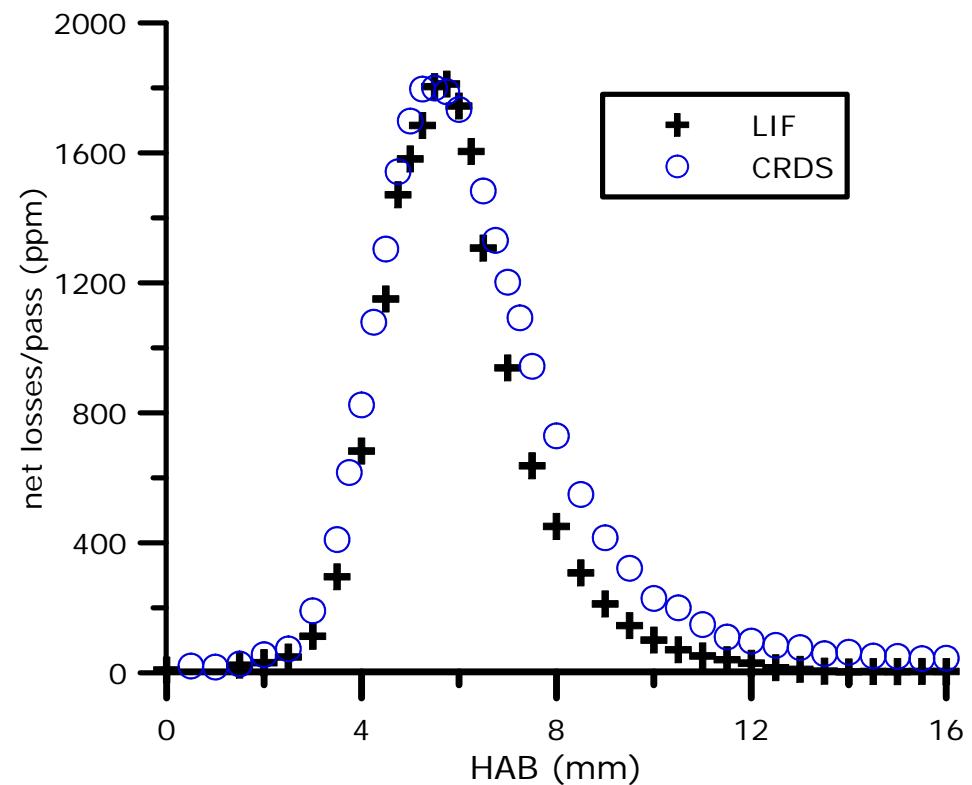
$$R_1(6), f_{J''J'} = 2.653 \times 10^{-3}$$

$$N_{J''} = A(\bar{v}_0) / \left( \frac{\pi e^2}{m_e c^2} f_{J''J'} L_{abs} \right)$$

## Résultats au pic de NH

Flame	$N_{J''}$ LIF (relative)	$N_{J''}$ CRDS (cm <sup>-3</sup> )
CH4-N2O	100	$4.70 \times 10^{10}$
C2H2(125)	3.66	$1.72 \times 10^9$
C2H2(100)	1.43	$6.73 \times 10^8$
CH4(125)	0.94	$4.44 \times 10^8$
CH4(100)	0.29	$1.39 \times 10^8$

× 27.3



- LIF : grande dynamique des mesures (de 1 à 350)
- Excellent accord entre les mesures LIF and CRDS
- Conversion des populations relatives (LIF) en valeurs absolues de  $N_{J''}$

## Résultats au pic de NH

Flame	$N_{J''}$ LIF (relative)	$N_{J''}$ CRDS (cm <sup>-3</sup> )	T(K)	[NH] (cm <sup>-3</sup> )	NH (ppb)
CH4-N2O	100	$4.70 \times 10^{10}$	1790	$1.33 \times 10^{12}$	6172
C2H2(125)	3.66	$1.72 \times 10^9$	1640	$4.54 \times 10^{10}$	193
C2H2(100)	1.43	$6.73 \times 10^8$	1565	$1.72 \times 10^{10}$	70
CH4(125)	0.94	$4.44 \times 10^8$	1750	$1.23 \times 10^{10}$	56
CH4(100)	0.29	$1.39 \times 10^8$	1770	$3.90 \times 10^9$	18

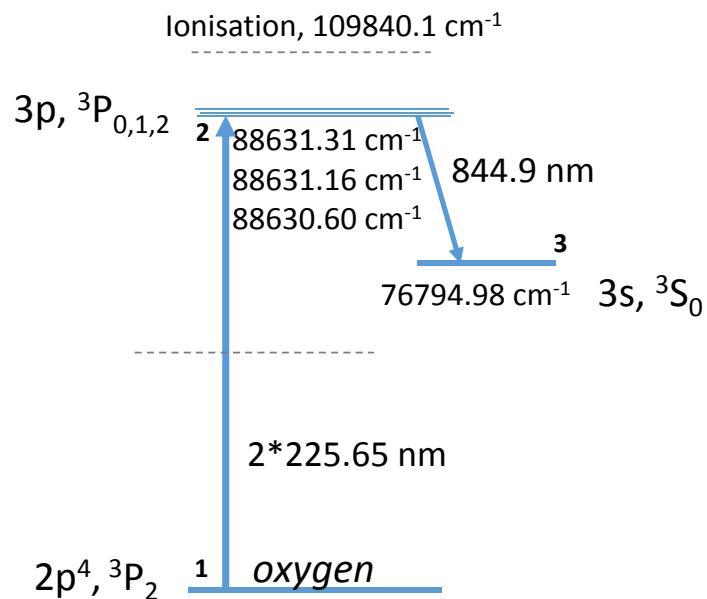
- LIF : grande dynamique des mesures (de 1 à 350)
- Excellent accord entre les mesures LIF and CRDS
- Conversion des populations relatives (LIF) en valeurs absolues de  $N_{J''}$
- Profils de température : NO-LIF thermometrie
  - Conversion de  $N_{J''}$  en concentration absolue et en fraction molaire de NH
- Grande sensibilité

# LIF à 2 photons

---

Oxygen atomique

## 2-photon LIF, TPLIF



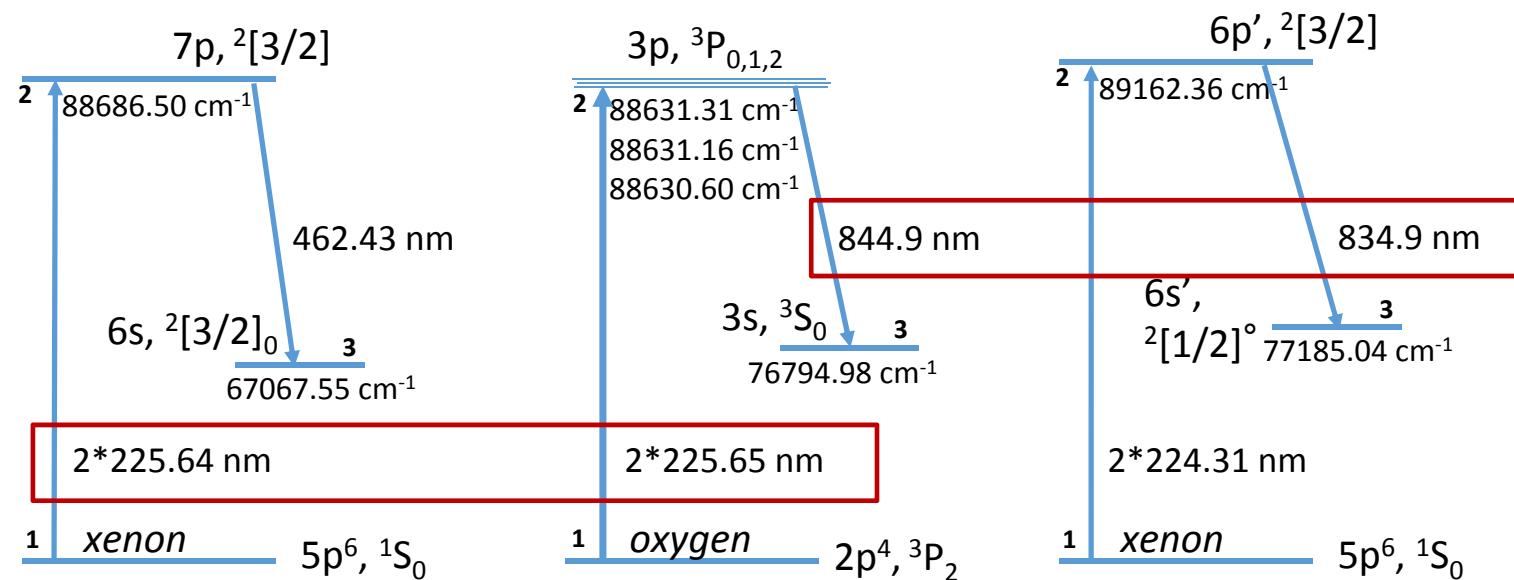
- Pendant la durée de l'impulsion laser :
  - On néglige les processus de photo-ionisation
  - Pas de dépeuplement du niveau 1,
    - $\frac{dn_1(t)}{dt} = -R(t)n_1(t)$ ,  $n_1(t) \approx n_0$
  - niveau 2 (absorption à 2 photon, émission de fluorescence,  $A_{23}$ )
    - $\frac{dn_2(t)}{dt} = R(t)n_1(t) - (A + Q)n_2(t)$
    - $R(t) = \sigma_i^{\langle 2 \rangle} g(\Delta\bar{\nu}_i) G^{\langle 2 \rangle} \left( \frac{I_{\nu_i}}{h\nu_i} \right)^2$
- Signal LIF intégré temporellement est défini par :

$$S_i = C_i \sigma_i^{\langle 2 \rangle} g(\Delta\bar{\nu}_i) G^{\langle 2 \rangle} \frac{A_{23,i}}{A_i + Q_i} f_B(T)[i] \left( \frac{I_{\nu_i}}{h\nu_i} \right)^2$$

Attention aux processus photochimiques, photolytiques, photoionisation

# Calibration O/Xe (communauté des plasmas)

## ■ Calibration avec un gaz noble, Xe



Goehlich et al., J. Chem. Phys. 108 (1998) 9362-9370

Niemi et coll., Plasma Sources Sci. Technol. 14 (2005) S31-S41 et pp. 375-386

# Dispositif expérimental TPLIF (O atomique)

Tunable Dye laser ~ 225 nm

Pulsed Laser Beam

Lentille de focalisation

	O	Xe
excitation	225.65	224.31
collection	845	835

Monochromator

Photomultiplier Tube

Quartz Windows

Flame

Quartz Windows

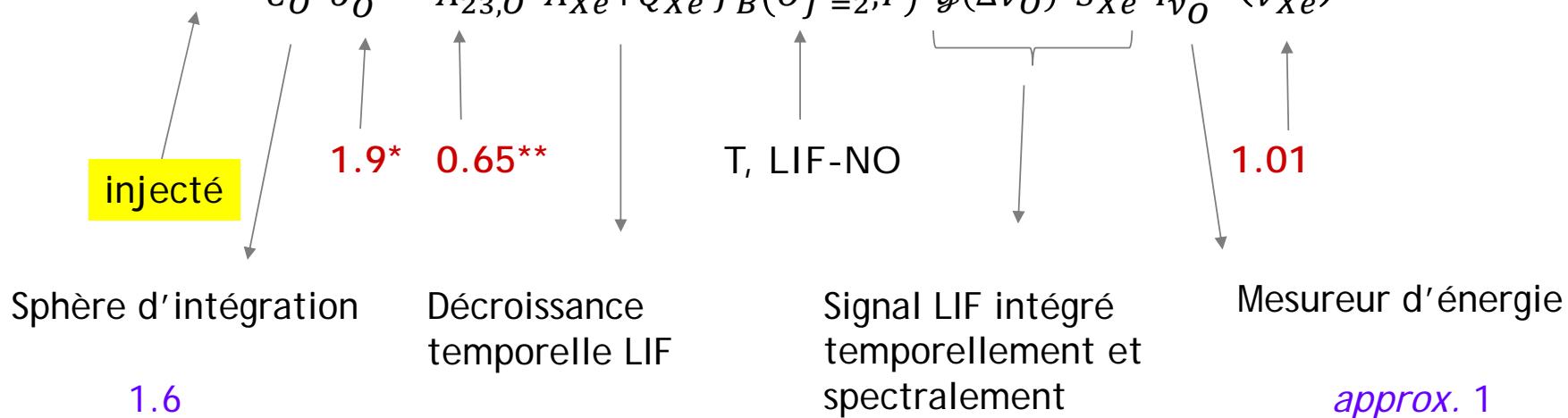
Lentilles achromatiques

LIF collection ~ 840 nm (BP ~10 nm)

# Détermination de la fraction molaire O-atom

- Régime quadratique en énergie

$$\chi_O = \chi_{Xe} \frac{C_{Xe}}{C_O} \frac{\sigma_{Xe}^{<2>}}{\sigma_O^{<2>}} \frac{A_{23,Xe}}{A_{23,O}} \frac{A_O + Q_O}{A_{Xe} + Q_{Xe}} \frac{1}{f_B(O_{J''=2}, T)} \frac{g(\Delta\bar{\nu}_{Xe})}{g(\Delta\bar{\nu}_O)} \frac{S_O}{S_{Xe}} \frac{I_{\nu_{Xe}}^2}{I_{\nu_O}^2} \left( \frac{\nu_O}{\nu_{Xe}} \right)^2$$



\*Niemi et coll., Plasma Sources Sci. Technol. 14 (2005) S31-S41 et pp. 375-386

G.D. Stancu, F. Kaddouri, D.A. Lacoste, C.O. Laux, J. Phys. D. Appl. Phys. 43 (2010)

\*\*J.B. Schmidt, B. Sands, J. Scofield, J.R. Gord, S. Roy, Plasma Sources Sci. Technol. 26 (2017)