

Association Arcs Electriques

18 novembre 2015

Activités Plasmas au CORIA

Arnaud BULTEL & Pascal BOUBERT

Doctorants	Julien Annaloro	Noémie Brémare	Bastien Pérès
	Vincent Morel	Maxime Ribière	
Post-doctorants	Corine Duluard	Vincent Morel	Cathy Rond
	Seong-Yoon Hyur	า	
Visiteurs	Yacine Babou	Yousuke Ogino	Marco Panesi

Sommaire

- 1. Activités sur les plasmas d'entrée atmosphérique
- 2. Activités sur les plasmas induits par laser
- 3. Activités sur les plasmas d'arcs électriques
- 4. Appel...

Sommaire

- 1. Activités sur les plasmas d'entrée atmosphérique
- 2. Activités sur les plasmas induits par laser
- 3. Activités sur les plasmas d'arcs électriques
- 4. Appel...



Plasmas d'entrée atmosphériqu	e
-------------------------------	---

Plasmas induits par laser

Nitrogen

Species, states and elementary processes

N_2, N_2^+, N, N^+ and e^-

$$N_{2} X^{1}\Sigma_{g}^{+}(v = 0 \rightarrow v_{max} = 67), A^{3}\Sigma_{u}^{+}, B^{3}\Pi_{g}, W^{3}\Delta_{u}, B'^{3}\Sigma_{u}^{-}, a'^{1}\Sigma_{u}^{-}, a^{1}\Pi_{g}, W^{3}\Delta_{u}, G^{3}\Delta_{g}, C^{3}\Pi_{u}, E^{3}\Sigma_{g}^{+} X^{2}\Sigma_{g}^{+}, A^{2}\Pi_{u}, B^{2}\Sigma_{u}^{+}, a^{4}\Sigma_{u}^{+}, D^{2}\Pi_{g}, c^{2}\Sigma_{u}^{+} I50 \text{ states} X^{4}S_{3/2}^{o}, ^{2}D^{o} = (^{2}D_{5/2}^{o} + ^{2}D_{3/2}^{o}), ^{2}P^{o} = (^{2}P_{1/2}^{o} + ^{2}P_{3/2}^{o}), ^{4}P_{1/2}, \dots (63 \text{ states}) N^{+} N^{+} N^{0} N^{-} N^{-}$$

CR Model Database – CoRaM – N_2

Forward rate coefficient

$$k_i(T_{A,e}) = \sqrt{\frac{8 k_B T_{A,e}}{\pi \mu}} \int_{x_0}^{+\infty} x e^{-x} \sigma_i(x) dx$$

with $\sigma_i(x)$ the cross section and

 $x = \frac{\varepsilon}{k_B T_{A,e}}$ the reduced collision energy

Backward rate coefficient from *Detailed Balance*

\Rightarrow 100 000 elementary processes

Vibrational processes	$\begin{split} & \mathrm{N}_2(X,v) + e^- \to \mathrm{N}_2(X,w) + e^- \\ & \mathrm{N}_2(X,v) + e^- \to 2 \ \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) + e^- \\ & \mathrm{N}_2(X,v) + (\mathrm{N}_2 \ \mathrm{or} \ \mathrm{N}) \to \mathrm{N}_2(X,w) + (\mathrm{N}_2 \ \mathrm{or} \ \mathrm{N}) \\ & \mathrm{N}_2(X,v) + \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) \to 3 \ \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) \\ & \mathrm{N}_2(X,v_{max}) + \mathrm{N}_2 \to 2 \ \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) + \ \mathrm{N}_2 \\ & \mathrm{N}_2(X,v_1) + \mathrm{N}_2(X,v_2) \to \mathrm{N}_2(X,w_1) + \mathrm{N}_2(X,w_2) \end{split}$
Electronic excitation	$\begin{split} & \mathrm{N}_{2}(i) + e^{-} \to \mathrm{N}_{2}(j) + e^{-} \\ & \mathrm{N}_{2}(i) + (\mathrm{N}_{2} \text{ or } \mathrm{N}) \to \mathrm{N}_{2}(j) + (\mathrm{N}_{2} \text{ or } \mathrm{N}) \\ & \mathrm{N}_{2}^{+}(i) + e^{-} \to \mathrm{N}_{2}^{+}(j) + e^{-} \\ & \mathrm{N}(i) + e^{-} \to \mathrm{N}(j) + e^{-} \\ & \mathrm{N}(i) + (\mathrm{N}_{2} \text{ or } \mathrm{N}) \to \mathrm{N}(j) + (\mathrm{N}_{2} \text{ or } \mathrm{N}) \\ & \mathrm{N}^{+}(i) + e^{-} \to \mathrm{N}^{+}(j) + e^{-} \\ & \mathrm{N}^{+}(i) + (\mathrm{N}_{2} \text{ or } \mathrm{N}) \to \mathrm{N}^{+}(j) + (\mathrm{N}_{2} \text{ or } \mathrm{N}) \end{split}$
Excitation transfer	$\begin{split} \mathrm{N}_2(A) &+ \mathrm{N}_2(A) \to \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}_2(B) \\ \mathrm{N}_2(A) &+ \mathrm{N}_2(A) \to \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}_2(C) \\ \mathrm{N}_2(A) &+ \mathrm{N}_2(B) \to \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}_2(C) \\ \mathrm{N}_2(A) &+ \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) \to \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}(^2P^o) \\ \mathrm{N}_2(B) &+ \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) \to \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}(^2P^o) \\ \mathrm{N}_2(C) &+ \mathrm{N}(^4S^o_{3/2}) \to \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}(^2P^o) \end{split}$
Dissociation	$ \begin{aligned} \mathbf{N}_2(i \neq X) + e^- &\rightarrow \mathbf{N}(j) + \mathbf{N}(k) + e^- \\ \mathbf{N}_2^+(i) + e^- &\rightarrow \mathbf{N}(j) + \mathbf{N}^+(k) + e^- \end{aligned} $
Ionisation	$\begin{split} & \mathbf{N}_{2}(i) + e^{-} \to \mathbf{N}_{2}^{+}(j) + 2 \ e^{-} \\ & \mathbf{N}_{2}(i) + (\mathbf{N}_{2} \text{ or } \mathbf{N}) \to \mathbf{N}_{2}^{+}(j) + e^{-} + (\mathbf{N}_{2} \text{ or } \mathbf{N}) \\ & \mathbf{N}(i) + e^{-} \to \mathbf{N}^{+}(j) + 2 \ e^{-} \\ & \mathbf{N}(i) + (\mathbf{N}_{2} \text{ or } \mathbf{N}) \to \mathbf{N}^{+}(j) + e^{-} + (\mathbf{N}_{2} \text{ or } \mathbf{N}) \end{split}$
Charge exchange	$\begin{split} \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}^+({}^3P_0) &\to \mathrm{N}_2^+(X) + \mathrm{N}({}^4S^o_{3/2} \text{ or }{}^2P^o\\ \mathrm{N}_2(X) + \mathrm{N}^+({}^3P_0) &\to \mathrm{N}_2^+(A) + \mathrm{N}(4S^o_{3/2}) \end{split}$
Dissociative recombination	$ \begin{split} \mathbf{N}_{2}^{+}(X) &+ e^{-} \rightarrow \mathbf{N}(^{4}S^{o}_{3/2}) + \mathbf{N}(^{2}D^{o} \text{ or } ^{2}P^{o}) \\ \mathbf{N}_{2}^{+}(X) &+ e^{-} \rightarrow \mathbf{N}(^{2}D^{o}) + \mathbf{N}(^{2}D^{o}) \end{split} $
Radiation Escape factor	$N_{2}(B^{3}\Pi_{g}) \rightarrow N_{2}(A^{3}\Sigma_{u}^{+}) + h\nu \ (1^{st} \text{ positive}) N_{2}(C^{3}\Pi_{u}) \rightarrow N_{2}(B^{3}\Pi_{g}) + h\nu \ (2^{nd} \text{ positive}) N_{2}^{+}(B^{2}\Sigma_{u}^{+}) \rightarrow N_{2}^{+}(X^{2}\Sigma_{g}^{+}) + h\nu \ (1^{st} \text{ negative}) N(i) \rightarrow N(j < i) + h\nu N^{+}(i) \rightarrow N^{+}(j < i) + h\nu$



Species density

Electron and vibrational temperatures



Fig. 5 Spatial profiles of the total number density of N_2 , N_2^+ , N, N^+ , and electrons in the conditions of Fig. 1.

Fig. 3 Same figure as Fig. 2 but without electron-induced collisions leading to vibrational excitation and dissociation (nonfilled symbols).

Excited states population density



Fig. 6 Same figure as Fig. 5 but for the first 11 vibrational states of $N_2(X)$, the electronic ground state, and the excited states of N_2 .

Fig. 4 Same figure as Fig. 2 but for atomic and molecular excitation temperatures defined by Eqs. (24) and (25), respectively.

Vibrational distribution

Atomic states distribution



Fig. 7 Boltzmann plot of the $N_2(X)$ vibrational states at different positions in the conditions of Fig. 1. The dissociation limit corresponds to $E_v - E_0 = 9.754$ eV.

Fig. 10 Boltzmann plot of the N states at different positions in the conditions of Fig. 1. The dissociation limit corresponds to $E_j - E_{4S_{3/2}^o} = 14.534$ eV.

CoRaM-AIR

Type	Espèces	Etats
Molécules	N_2	$X^{1}\Sigma_{q}^{+}(v=0\rightarrow 67), A^{3}\Sigma_{u}^{+}, B^{3}\Pi_{g}, W^{3}\Delta_{u}, B^{\prime 3}\Sigma_{u}^{-}, a^{\prime 1}\Sigma_{u}^{-}, a^{1}\Pi_{g}, w^{1}\Delta_{u}, G^{3}\Delta_{g},$
		$C^3\Pi^{"}_u, E^3\Sigma^+_q$
	O_2	$X^3\Sigma_q^-(v=0 \rightarrow 46), a^1\Delta_g, b^1\Sigma_q^+, c^1\Sigma_u^-, A'^3\Delta_u, A^3\Sigma_u^+, B^3\Sigma_u^-, f^1\Sigma_u^+$
	NO	$X^2\Pi(v=0\rightarrow 53), a^4\Pi, A^2\Sigma^+, B^2\Pi, b^4\Sigma^-, C^2\Pi, D^2\Sigma^+, B'^2\Delta, E^2\Sigma^+, F^2\Delta$
Ions	N_2^+	$X^2\Sigma_q^+, A^2\Pi_u, B^2\Sigma_u^+, a^4\Sigma_u^+, D^2\Pi_g, C^2\Sigma_u^+$
moléculaires	O_2^+	$X^2\Pi_g, a^4\Pi_u, A^2\Pi_u, b^4\Sigma_g^-$
	NO ⁺	$X^1\Sigma^+, a^3\Sigma^+, b^3\Pi, W^3\Delta, b'^3\Sigma^-, A'^1\Sigma^+, W^1\Delta, A^1\Pi$
Atomes	Ν	${}^{4}S^{o}_{3/2}, {}^{2}D^{o}_{5/2}, {}^{2}D^{o}_{3/2}, {}^{2}P^{o}_{1/2} \dots \text{ (total de 252 niveaux)}$
	0	${}^{3}P_{2}, {}^{3}P_{1}, {}^{3}P_{0}, {}^{1}D_{2}$ (total de 127 niveaux)
	Ar	${}^{1}S_{0}, {}^{2}[3/2]_{2}^{o}, {}^{2}[3/2]_{1}^{o}, {}^{2}[1/2]_{0}^{o} \dots$ (total de 379 niveaux)
Ions	N^+	${}^{3}P_{0}, {}^{3}P_{1}, {}^{3}P_{2}, {}^{1}D_{2} \dots \text{ (total de 9 niveaux)}$
atomiques	O^+	${}^{4}S^{o}_{3/2}, {}^{2}D^{o}_{5/2}, {}^{2}D^{o}_{3/2}, {}^{2}P^{o}_{3/2} \dots \text{ (total de 8 niveaux)}$
	Ar^+	${}^{2}P_{3/2}^{o}, {}^{2}P_{1/2}^{o}, {}^{2}S_{1/2}, {}^{4}D_{7/2}$ (total de 7 niveaux)

CoRaM-AIR





FIG. 5. Electronic Boltzmann plots of N, O, and Ar and time evolution of the electronic excitation temperatures in the same conditions as Fig. 1.

CoRaM-MARS

Type	Espèces	Etats
Molécules	CO_2	$X^1\Sigma_a^+$
	N_2	$X^1\Sigma_q^+(v=0\rightarrow 67), A^3\Sigma_u^+, B^3\Pi_q, W^3\Delta_u, B^{\prime3}\Sigma_u^-, a^{\prime1}\Sigma_u^-, a^1\Pi_q, w^1\Delta_u, G^3\Delta_q,$
		$C^3 \Pi^3_u, E^3 \Sigma^+_a$
	O_2	$X^3\Sigma_a^-(v=0 \xrightarrow{s} 46), a^1\Delta_g, b^1\Sigma_a^+, c^1\Sigma_u^-, A'^3\Delta_u, A^3\Sigma_u^+, B^3\Sigma_u^-, f^1\Sigma_u^+$
	C_2	$X^{1}\Sigma_{q}^{+}(v=0\rightarrow 36), a^{3}\Pi_{u}, b^{3}\Sigma_{q}^{-}, A^{1}\Pi_{u}, c^{3}\Sigma_{u}^{+}, d^{3}\Pi_{g}, C^{1}\Pi_{g}, e^{3}\Pi_{g}, D^{1}\Sigma_{u}^{+}$
	NO	$X^{2}\Pi(v=0\rightarrow 53), a^{4}\Pi, A^{2}\Sigma^{+}, B^{2}\Pi, b^{4}\Sigma^{-}, C^{2}\Pi, D^{2}\Sigma^{+}, B'^{2}\Delta, E^{2}\Sigma^{+}, F^{2}\Delta$
	CO	$X^{1}\Sigma^{+}(v=0\rightarrow76), a^{3}\Pi, a^{\prime3}\Sigma^{+}, d^{3}\Delta, e^{3}\Sigma^{-}, A^{1}\Pi, I^{1}\Sigma^{-}, D^{1}\Delta^{-}, b^{3}\Sigma^{+}, B^{1}\Sigma^{+}$
	CN	$X^2\Sigma^+(v=0\rightarrow 41), A^2\Pi, B^2\Sigma^+, D^2\Pi, E^2\Sigma^+, F^2\Delta$
Ions	N_2^+	$X^2\Sigma_g^+, A^2\Pi_u, B^2\Sigma_u^+, a^4\Sigma_u^+, D^2\Pi_g, C^2\Sigma_u^+$
moléculaires	O_2^+	$X^2\Pi_g, a^4\Pi_u, A^2\Pi_u, b^4\Sigma_g^-$
	C_2^+	$X^{4}\Sigma_{a}^{-}, 1^{2}\Pi_{u}, {}^{4}\Pi_{u}, 1^{2}\Sigma_{a}^{+}, 2^{2}\Pi_{u}, \tilde{B}^{4}\Sigma_{u}^{-}, 1^{2}\Sigma_{u}^{+}$
	NO ⁺	$X^1\Sigma^+, a^3\Sigma^+, b^3\Pi, W^3\Delta, b'^3\Sigma^-, A'^1\Sigma^+, W^1\Delta, A^1\Pi$
	CO+	$X^2\Sigma^+, A^2\Pi, B^2\Sigma^+, C^2\Delta$
	CN+	$X^1\Sigma^+, a^3\Pi, {}^1\Delta, c^1\Sigma^+$
Atomes	Ν	${}^{4}S^{o}_{3/2}, {}^{2}D^{o}_{5/2}, {}^{2}D^{o}_{3/2}, {}^{2}P^{o}_{1/2} \dots$ (total de 252 niveaux)
	0	${}^{3}P_{2}, {}^{3}P_{1}, {}^{3}P_{0}, {}^{1}D_{2} \dots$ (total de 127 niveaux)
	С	${}^{3}P_{0}, {}^{3}P_{1}, {}^{3}P_{2}, {}^{1}D_{2} \dots \text{ (total de 265 niveaux)}$
	Ar	${}^{1}S_{0}, {}^{2}[3/2]_{2}^{o}, {}^{2}[3/2]_{1}^{o}, {}^{2}[1/2]_{0}^{o} \dots$ (total de 379 niveaux)
Ions	N^+	${}^{3}P_{0}, {}^{3}P_{1}, {}^{3}P_{2}, {}^{1}D_{2} \dots \text{ (total de 9 niveaux)}$
atomiques	O^+	${}^{4}S^{o}_{3/2}, {}^{2}D^{o}_{5/2}, {}^{2}D^{o}_{3/2}, {}^{2}P^{o}_{3/2} \dots$ (total de 8 niveaux)
	C^+	${}^{2}P_{1/2}^{o}, {}^{2}P_{3/2}^{o}, {}^{4}P_{1/2}, {}^{4}P_{3/2}$ (total de 8 niveaux)
	Ar^+	${}^{2}P_{3/2}^{o}, {}^{2}P_{1/2}^{o}, {}^{2}S_{1/2}, {}^{4}D_{7/2} \dots$ (total de 7 niveaux)

CoRaM-MARS

 $p = 600 Pa, T_e = T_A = 260 K \rightarrow p = 10 kPa, T_e = T_A = 7000 K$



Rayonnement hors-équilibre d'une couche limite





Le rayonnement joue un rôle primordial dans l'échauffement des protections thermiques des sondes martiennes, le comportement des espèces excitées radiatives est analysé dans la couche limite d'un échantillon de SiC dans un plasma de CO_2 . On peut distinguer deux couches limites, l'une thermique et l'autre chimique où les populations des états émetteurs s'écartent fortement de l'équilibre (ici C_2 et CO). Dans la même zone, les températures représentatives de la répartition de population dans les modes internes (vibration et rotation) augmentent fortement.



Rayonnement derrière une onde de choc intense

Lors d'une entrée atmosphérique d'engin spatial, le rayonnement parvenant à la surface du bouclier thermique provient de trois zones : la couche limite, la couche de choc quasi-équilibrée et la couche de choc hors-équilibre. Les tubes à choc permettent de reproduire les conditions relatives aux deux dernières zones avec un milieu quasi-homogène. L'enregistrement des spectres en fonction du temps permet d'en déduire l'évolution du flux pour chaque longueur d'onde ainsi que celle des températures de vibration et de rotation. Lorsqu'elle se produit, l'auto-absorption sur le diamètre du tube permet une estimation de la population des états sur leur état fondamental (voir ci-dessous l'exemple de CN).



Spectre de d'émission d'une couche de choc quasi-stationnaire et sa simulation théorique

Evolution des densités de CN(X) déduite de l'autoabsorption et comparaison avec les modèles Températures deduites des spectres d'émission et comparaison avec un modèle Rankine-Hugoniot

Plasmas d'arc électriques

Appel...

Interaction plasma-surface

L'immersion d'une céramique de type SiC dans un plasma contenant de l'oxygène atomique et moléculaire (plasmas d'air ou de CO₂) induit une oxydation passive (formation d'une couche de SiO₂ protectrice) en dessous de 1800 K, et une oxydation active (dégazage de SiO) au dessus de 2000 K, dans les deux cas avec une émission de CO. Entre ces deux températures, les fissures de la couche de SiO₂ laissent fuiter du CO qui forme des bulles en surface. Du carbone provenant du SiC a également été détecté sur la surface sous une forme apparentée au graphène.



Sommaire

- 1. Activités sur les plasmas d'entrée atmosphérique
- 2. Activités sur les plasmas induits par laser
- 3. Activités sur les plasmas d'arcs électriques
- 4. Appel...

Aspects aérodynamiques des plasmas induits par laser

Ombroscopie d'un plasma induit par impulsion femtoseconde (50 fs, 0.14 mJ)



Z. Wu, X. Zhu and N. Zhang, J. Appl. Phys. 109 053113 (2011)

ECHREM

Hypothèses

1. Symétrie sphérique

Euler code for CHemically REactive Multicomponent laser-induced plasmas

- **2.** Deux couches de rayon r_{01} et r_{12} se développant dans He, Ne, Ar, Kr ou Xe
- **3.** Chaque couche en déséquilibre chimique caractérisée par p, ρ , T, ε uniforme
- **4.** Vitesse *u* dépendant de *r* et de *t*

ECHREM

Plasmas d'arc électriques

Aspects aérodynamiques des plasmas induits par laser

Ombroscopie d'un plasma induit par impulsion femtoseconde (50 fs, 0.14 mJ)



Equations de bilan (en approximation eulérienne)

- 1. Masse
- 2. Quantité de mouvement
- 3. Energie

Couche (1) Ionisation – recombinaison CoRaM-*RG* Couche (2) Ionisation – recombinaison CoRaM-*Al*

Déséquilibre chimique

Déséquilibre thermique $T_e \neq T_A$

Boltzmann, Saha

Conséquences du déséquilibre thermochimique sur la modélisation

Couche (1) Modèle CR CoRaM-RG $\rightarrow Ar$ (2 niv.), Ar^+ (1 niv.), Ar_2^+ (1 niv.)

 $Ar + e^{-} \rightleftharpoons Ar^{*} + e^{-}$ $Ar + e^{-} \rightleftharpoons Ar^{+} + 2e^{-}$ $Ar^{*} + e^{-} \rightleftharpoons Ar^{+} + 2e^{-}$ $Ar^{*} + Ar \rightleftharpoons Ar^{*} + Ar$ $Ar + Ar \rightleftharpoons Ar^{*} + Ar$ $Ar^{+} + e^{-} + Ar$ $Ar^{*} + Ar \rightleftharpoons Ar^{+} + e^{-} + Ar$ $Ar^{*} + Ar^{*} \rightleftharpoons Ar^{+} + e^{-} + Ar$ $Ar^{*} + Ar^{*} \rightleftharpoons Ar^{+} + e^{-} + Ar$ $Ar^{*} + e^{-} \rightleftharpoons Ar^{*}ou Ar + Ar$ $Ar^{+} + e^{-} \rightarrow Ar^{*}ou Ar + hv$

Couche (2) Modèle CR CoRaM-Al $\rightarrow Al$ (80 niv.), Al^{+} (170 niv.), Al^{2+} (1 niv.) $Al_{i}^{+} + e^{-} \rightleftharpoons Al_{j>i}^{+} + e^{-}$ $Al_{i}^{2+} + e^{-} \rightleftharpoons Al_{j}^{+} + hv$ $Al_{i}^{+} + e^{-} \rightleftharpoons Al_{j>i}^{+} + e^{-}$ $Al_{j}^{+} + e^{-} \rightleftharpoons Al_{i} + hv$ $Al_{i}^{+} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+} \rightleftharpoons Al_{j>i} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+}$ $Al_{j}^{+} \rightarrow Al_{i<j}^{+} + hv$ $Al_{i}^{+} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+} \rightleftharpoons Al_{j>i}^{+} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+}$ $Al_{j} \rightarrow Al_{i<j} + hv$ $Al_{i}^{+} + e^{-} \rightleftharpoons Al_{j}^{+} + 2e^{-}$ $Al_{i}^{+} + e^{-} \rightleftharpoons Al_{i}^{2+} + 2e^{-}$ $Al_{i}^{+} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+} \rightleftharpoons Al_{j}^{+} + e^{-} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+}$ $Al_{j}^{+} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+} \rightleftharpoons Al_{j}^{+} + e^{-} + \sum_{i,Z}Al_{i}^{Z+}$

65 000 processus élémentaires

$$k_i(T_{A,e}) = \sqrt{\frac{8k_B T_{A,e}}{\pi\mu}} \int_0^{+\infty} x \ e^{-x} \ \sigma_i(x) \ dx \text{ avec } x = \frac{\varepsilon}{k_B T_{A,e}}$$

$$k'_i(T_{A,e}) \text{ obtenu par le bilan détaillé en déséquilibre thermique}$$

Plasmas d'entrée atmosphérique



Pression initiale très forte dans (2) (2) pousse (1), puis (1) pousse (2)

Couche (1) : faible déséquilibre

Couche (2) : retard de la recombinaison et la désexcitation

Plasmas d'entrée atmosphérique



Vitesse maximale pour $\tau \cong 20 \ ns$

Nombre de Mach maximal : Ma = 20

AAE – 18 novembre 2015 – EM2C – A. BULTEL

Couche de choc très fine

Multiplication du rayon de (2) d'un facteur 40

Plasmas d'entrée atmosphérique



CORIA LIBS platform

For 10 mJ at 532 nm : • f = 50 cm Fluence $F \approx 9 \text{ J cm}^{-2}$ (center) Irradiance $\phi \approx 3 \times 10^{11} \text{ W cm}^{-2}$ (center) Waist diameter $\approx 250 \text{ µm}$

• **f** = 5 cm Fluence $F \approx 900$ J cm⁻² (center) Irradiance $\phi \approx 3 \times 10^{13}$ W cm⁻² (center) Waist diameter $\approx 25 \ \mu m$

> Vacuum (xyz)-stage samples holder 12 ×12 ×12 mm³

Vacuum chamber Ultimate pressure 0.3 Pa Equipped with Brewster windows

Laser source

QUANTA-RAY Spectra Pro 250 (10 Hz, 2 – 10 ns, Ø10 mm, 0.5 mrad) 355 nm – 420 mJ 532 nm – 800 mJ 1064 nm – 1400 mJ

Laser source EKSPLA PL-2251 (10 Hz, 30 ps, ∅6 mm, 100:1, 0.5 mrad) 355 nm – 14 mJ – Vert. Polar. 532 nm – 20 mJ – Horiz. Polar. 1064 nm – 34 mJ – Vert. Polar.

Ebert-Fastie Spectrometer Focal length f = 2 mAperture f/15Spectral resolution $\approx 0.05 \text{ nm}$ at 700 nm

ICCD Camera 250 nm – 750 nm Minimum gate 1 ns

Pumping system

532 nm

Primary + turbomolecular pumps Pumping speed 5 $m^3 h^{-1}$

Laser pulse





Influence of ambient pressure for t > 100 ns

AAE – 18 novembre 2015 – EM2C – A. BULTEL

t_{gate}= 1ns





Laser-induced plasmas in $H_2 - O_2$

20 mJ



Déséquilibre thermique rapidement relaxé Oscillations aérodynamiques

Production O_3

Laser-induced plasmas in $H_2 - O_2$

25 mJ



Températures intermédiaires plus fortes Allumage milieu combustible ~ 1 ms

Destruction O_3 , H_2 et O_2 Production $H_2O \sim 1$ ms

Laser-induced plasmas in $H_2 - O_2$

40 mJ



Températures nettement plus fortes Couche de choc davantage chauffée

Production électrons ($\alpha_i = 0.8$ à ~ 10 µs) Dissociation intégrale

I aser-induced plasmas in $H_2 - O_2$



Oscillations de pression à basse fluence Pression très élevée à haute fluence

Oscillations du rayon du plasma Nette influence de la température

Sommaire

- 1. Activités sur les plasmas d'entrée atmosphérique
- 2. Activités sur les plasmas induits par laser
- 3. Activités sur les plasmas d'arcs électriques
- 4. Appel...

Appel...

Enseignement : torche de découpe par arc

Dans le cadre du Master Maîtrise de l'énergie, les étudiants ont l'occasion d'utiliser une plate-forme électrothermique de découpe par plasma.

Après un bref cours de physique des plasmas, les étudiants doivent comprendre comment l'énergie électrique est convertie pour découper des matériaux métalliques. A cette fin, ils étudiants l'alimentation en courant continu Nertajet 120, le pilotage de l'installation par automate programmable et les paramètres de la découpe (intensité du courant, nature des gaz, débit des gaz et distance de la pièce à découper).

Le travail sur une installation semi-industrielle est aussi l'occasion de les faire réfléchir sur les conditions de sécurité à respecter (protection des yeux, des oreilles, de la peau, inhalation des gaz, etc).





Wall-stabilized arc







Sommaire

- 1. Activités sur les plasmas d'entrée atmosphérique
- 2. Activités sur les plasmas induits par laser
- 3. Activités sur les plasmas d'arcs électriques
- 4. Appel...

Wall-stabilized arc



Besoin d'une alimentation

- Électrique,
- Continue,
- 30 à 50 V,
- 75 à 120 A,
- Compacte.