### Pions et photons durs à RHIC

François Arleo

LPTHE, Jussieu

Etretat – Juin 2005

## Plan de l'exposé

- Motivations
  - Pertes d'énergie et déconfinement
- Modèle
  - Distribution de probabilité
  - Fonctions de fragmentation modifiées
- Phénoménologie
  - Pions durs
  - Photons prompts

#### Discussion

### Motivations



François Arleo (LPTHE)

### Motivations



# Comment – dans ce désordre – sonder le déconfinement ?

François Arleo (LPTHE)

Nombreuses collisions molles du parton dur

• Rayonnement de gluons  $dI/d\omega$  proportionnel à la densité du milieu



[ Baier, Dokshitzer, Mueller, Peigné, Schiff 1996, 1997 ]
 [ Gyulassy, Wang 1994; Gyulassy, Lévai, Vitev 2000 ]
 [ Zakharov 1996 1997 1998 ; Wiedemann 2000 2001 ]

Nombreuses collisions molles du parton dur

- Rayonnement de gluons  $dI/d\omega$  proportionnel à la densité du milieu
- Pertes d'énergie très importantes dans le plasma quarks gluons



Nombreuses collisions molles du parton dur

- Rayonnement de gluons  $dI/d\omega$  proportionnel à la densité du milieu
- Pertes d'énergie très importantes dans le plasma quarks gluons

#### Comment les mettre en évidence ?



François Arleo (LPTHE)



Une observable expérimentale claire

Atténuation des jets dans les collisions d'ions lourds

[Bjorken 1982; Gyulassy & Wang 1992]

Ce que l'on connait



François Arleo (LPTHE)

Ce que l'on connait

- Théorie
  - spectre de gluons rayonnés

$$\frac{dI}{d\omega}(\omega) = \frac{\alpha_s C_R}{\pi \omega} \ln \left[ \cosh^2 \sqrt{\frac{\omega_c}{2\,\omega}} - \sin^2 \sqrt{\frac{\omega_c}{2\,\omega}} \right]$$

Ce que l'on connait

- Théorie
  - spectre de gluons rayonnés

$$\frac{dI}{d\omega}(\omega) = \frac{\alpha_s C_R}{\pi \omega} \ln \left[ \cosh^2 \sqrt{\frac{\omega_c}{2\,\omega}} - \sin^2 \sqrt{\frac{\omega_c}{2\,\omega}} \right]$$

- Expérience
  - facteur de suppression

$$\frac{R_{AA}(p_{\perp})}{dp_{\perp}^2} / \frac{A^2 \, d\sigma_{pp}(p_{\perp})}{dp_{\perp}^2}$$

Ce que l'on connait

- Théorie
  - spectre de gluons rayonnés

$$\frac{dI}{d\omega}(\omega) = \frac{\alpha_s C_R}{\pi \omega} \ln \left[ \cosh^2 \sqrt{\frac{\omega_c}{2\,\omega}} - \sin^2 \sqrt{\frac{\omega_c}{2\,\omega}} \right]$$

- Expérience
  - facteur de suppression

$$R_{AA}(p_{\perp}) = \frac{d\sigma_{AA}(p_{\perp})}{dp_{\perp}^2} / \frac{A^2 \, d\sigma_{pp}(p_{\perp})}{dp_{\perp}^2}$$

Comment relier  $dI/d\omega$  à  $R_{AA}$  ?

### Modèle

Diffusions multiples diminuent l'énergie de  $k_{\perp}$  à  $k_{\perp}-\epsilon$ 





### Modèle

Diffusions multiples diminuent l'énergie de  $k_{\perp}$  à  $k_{\perp}-\epsilon$ 

$$\mathbf{x}_{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}}^{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}} \overset{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}-\mathbf{\epsilon}}{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}-\mathbf{\epsilon}} = \mathbf{h}$$

Modèle simple pour les fonctions de fragmentation [ Wang, Huang, Sarcevic PRL 1996 ]

$$zD_{h/k}^{med}(z,\mu) = \int_0^{(1-z)E} d\epsilon \ \mathcal{P}(\epsilon,E) \ z^* D_{h/k}(z^*,\mu)$$
  
avec  $z^* = \frac{E_h}{\nu - \epsilon} = \frac{z}{1 - \epsilon/\nu}$ 



## Modèle

Diffusions multiples diminuent l'énergie de  $k_{\perp}$  à  $k_{\perp}-\epsilon$ 

$$\mathbf{x}_{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}}^{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}} \overset{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}-\mathbf{\epsilon}}{\mathbf{k}_{\mathrm{T}}-\mathbf{\epsilon}} = \mathbf{h}$$

Modèle simple pour les fonctions de fragmentation [ Wang, Huang, Sarcevic PRL 1996 ]

$$zD_{h/k}^{med}(z,\mu) = \int_0^{(1-z)E} d\epsilon \ \mathcal{P}(\epsilon,E) \ z^* D_{h/k}(z^*,\mu)$$
  
avec  $z^* = \frac{E_h}{\nu - \epsilon} = \frac{z}{1 - \epsilon/\nu}$ 

Comment calculer  $\mathcal{P}(\epsilon, E)$  ?

# **Distribution de probabilité** $\mathcal{P}(\epsilon)$

[ Baier, Dokshitzer, Mueller, Schiff JHEP 2001 ]

Rayonnement indépendant - approximation de Poisson



• Unique ingrédient: le spectre de gluons  $dI/d\omega$ 

# **Distribution de probabilité** $\mathcal{P}(\epsilon)$

[ Baier, Dokshitzer, Mueller, Schiff JHEP 2001 ]

Echelle pertinente du spectre de gluons  $dI/d\omega$ 

$$\omega_c = \frac{1}{2} \,\hat{q} \, L^2$$

- $\hat{q}$  : coefficient de transport
  - "pouvoir de diffusion" du milieu  $\hat{q} = \mu^2 / \lambda$
- L : longueur parcourue par le parton dans le milieu

# Distribution de probabilité $\mathcal{P}(\epsilon)$

[ FA JHEP 2002 ] [ Salgado, Wiedemann PRL 2002 ]



- Distribution asymétrique
- Calculée pour différents spectres dI/dω

#### **Fonctions de fragmentation**



rightarrow Forte suppression à grand z

François Arleo (LPTHE)

Pions et photons durs à RHIC

#### Spectre p p



Très bon accord avec les données de PHENIX
 contraintes possibles sur les FF

#### Spectre p p



Très bon accord avec les données de PHENIX
 contraintes possibles sur les FF

#### **Spectre Au Au**



François Arleo (LPTHE)

**Spectre Au Au** 



• Forte suppression dans le canal  $\pi^0$ 

• Bon accord à grand  $p_{\perp}$  pour  $\omega_c \simeq 20 - 25 \text{ GeV}$ 

#### Terminologie

- Photons prompts
  - produits dans les collisions NN
- Photons thermiques
  - rayonnement du plasma quarks-gluons
- Photons de décroissance
  - décroissances radiatives

 $p_{\perp} \gg \Lambda_{QCD}$ 

 $p_{\perp} = \mathcal{O}\left(T\right)$ 

 $\pi^0 \to \gamma \gamma$ 



$$\frac{d\sigma}{d\vec{p}_T d\eta} \simeq \sum_{i,j=q,g} \int dx_1 dx_2 \ F^A_{i/h_1}(x_1) \ F^A_{j/h_2}(x_2) \frac{d\hat{\sigma}_{ij}}{d\vec{p}_T d\eta}$$





$$\frac{d\sigma}{d\vec{p}_T d\eta} \simeq \sum_{i,j=q,g} \int dx_1 dx_2 \ F^A_{i/h_1}(x_1) \ F^A_{j/h_2}(x_2) \frac{d\hat{\sigma}_{ij}}{d\vec{p}_T d\eta}$$

$$+\sum_{i,j,k=q,g} \int dx_1 dx_2 \ F^A_{i/h_1}(x_1) F^A_{j/h_2}(x_2) \ \frac{dz}{z^2} \ D_{\gamma/k}(z,\mu) \ \frac{d\widehat{\sigma}^k_{ij}}{d\vec{p}_T d\eta}$$

François Arleo (LPTHE)



$$\frac{d\sigma}{d\vec{p}_T d\eta} \simeq \sum_{i,j=q,g} \int dx_1 dx_2 \ F^A_{i/h_1}(x_1) \ F^A_{j/h_2}(x_2) \frac{d\hat{\sigma}_{ij}}{d\vec{p}_T d\eta}$$

$$+\sum_{i,j,k=q,g} \int dx_1 dx_2 \ F^A_{i/h_1}(x_1) F^A_{j/h_2}(x_2) \ \frac{dz}{z^2} \ D^{\text{med}}_{\gamma/k}(z,\mu) \ \frac{d\widehat{\sigma}^k_{ij}}{d\vec{p}_T d\eta}$$

François Arleo (LPTHE)



- Photons directs
  - similaires au Drell-Yan
- Photons de bremmstrahlung
  - similaires aux jets

#### Schématiquement

- Sondes colorées
  - jets
  - quarkonia lourds
  - •
- Sondes aveugles
  - Drell-Yan
  - $W^{\pm}, Z$
  - •

#### (modifiées par le milieu dense)

#### (non-modifiées)

#### Schématiquement

- Sondes colorées
  - 🔍 jets
  - quarkonia lourds
  - photons prompts
- Sondes aveugles
  - Drell-Yan
  - W<sup>±</sup>, Z
  - photons prompts

#### Appartiennent aux deux catégories !

(modifiées par le milieu dense)

(non-modifiées)

#### Spectre p p



Bon accord avec les données de PHENIX
 nouvelles contraintes !

#### Spectre p p



Bon accord avec les données de PHENIX
 nouvelles contraintes !

#### **Spectre Au Au**



- Suppression beaucoup plus faible que les  $\pi^0$
- Effet d'isospin pas négligeable

François Arleo (LPTHE)





• Sous-estimation à grand  $p_{\perp}$ 

François Arleo (LPTHE)

 $\gamma/\pi^0$ 



- $\bullet$  Données  $p\,p$  cohérentes avec QCD à NLO
  - pions et photons prompts
  - contraintes sur les FF

- $\bullet$  Données  $p\,p$  cohérentes avec QCD à NLO
  - pions et photons prompts
  - contraintes sur les FF
- Modèle (simple) de pertes d'énergie
  - accord avec les données d-Au et Au-Au

- $\bullet$  Données  $p\,p$  cohérentes avec QCD à NLO
  - pions et photons prompts
  - contraintes sur les FF
- Modèle (simple) de pertes d'énergie
  - accord avec les données d-Au et Au-Au
- Problèmes
  - photons prompts (légèrement) sous-estimés
  - décroissance de  $R_{\scriptscriptstyle AA}$  à faible  $p_{\perp}$
  - systématique plus importante

A-t'on appris quelquechose ? (et si oui, quoi)

- $\bullet$  Données  $p\,p$  cohérentes avec QCD à NLO
  - pions et photons prompts
  - contraintes sur les FF
- Modèle (simple) de pertes d'énergie
  - accord avec les données d-Au et Au-Au

Admettons (par la suite) que les pertes d'énergie soient responsables de la suppression observée ...



#### Données RHIC

 $\omega_c \simeq 20 - 25 \text{ GeV}$ 



#### Données RHIC

 $\omega_c \simeq 20 - 25 \text{ GeV}$ 

Coefficient de transport moyen

(avec  $\langle L \rangle = 5$  fm)

$$\langle \hat{q} \rangle_{\text{RHIC}} = \frac{2 \,\omega_c}{\langle L \rangle^2} \simeq 0.3 - 0.4 \text{ GeV}^2/\text{fm}$$



#### Données RHIC

 $\omega_c \simeq 20 - 25 \text{ GeV}$ 

**Coefficient de transport moyen** (avec  $\langle L \rangle = 5$  fm)

$$\langle \hat{q} \rangle_{\text{RHIC}} = \frac{2 \,\omega_c}{\langle L \rangle^2} \simeq 0.3 - 0.4 \text{ GeV}^2/\text{fm}$$

#### Coefficient de transport initial

(avec Bjorken et  $t_0 = 0.5$  fm)

$$\hat{q}_{\text{RHIC}}(t_0) \simeq \frac{\omega_c}{t_0 \langle L \rangle} \simeq 1.6 - 2 \text{ GeV}^2/\text{fm}$$



#### Données RHIC

 $\omega_c \simeq 20 - 25 \text{ GeV}$ 

**Coefficient de transport moyen** (avec  $\langle L \rangle = 5$  fm)

$$\langle \hat{q} \rangle_{\text{RHIC}} = \frac{2 \,\omega_c}{\langle L \rangle^2} \simeq 0.3 - 0.4 \text{ GeV}^2/\text{fm}$$

#### Coefficient de transport initial

(avec Bjorken et  $t_0 = 0.5$  fm)

$$\hat{q}_{\text{RHIC}}(t_0) \simeq \frac{\omega_c}{t_0 \langle L \rangle} \simeq 1.6 - 2 \text{ GeV}^2/\text{fm}$$

Comparons avec la matière nucléaire froide ...

François Arleo (LPTHE)

Pions et photons durs à RHIC

Estimation perturbative

[ Baier, Dokshitzer, Mueller, Peigné, Schiff NPB 1997 ]

 $\hat{q}$  relié à la densité de gluons

$$\hat{q} = \frac{4\pi^2 \alpha_s N_c}{N_c^2 - 1} \rho x G(x, Q^2)$$
  

$$\simeq 0.05 \text{ GeV}^2/\text{fm}$$



Estimation perturbative

[Baier, Dokshitzer, Mueller, Peigné, Schiff NPB 1997]

0

~ ~

$$\hat{q}$$
 relié à la  $\hat{q} = \frac{4 \pi^2 \alpha_s N_c}{N_c^2 - 1} \rho x G(x, Q^2)$   
densité de gluons  $\simeq 0.05 \text{ GeV}^2/\text{fm}$ 

Contraintes à partir de la production de Drell-Yan [ FA PLB 2002 ]

Fortes pertes d'énergie exclues

#### **Estimation perturbative**



#### Estimation perturbative

Baier, Dokshitzer, Mueller, Peigné, Schiff NPB 1997

0

$$\hat{q}$$
 relié à la  $\hat{q} = \frac{4 \pi^2 \alpha_s N_c}{N_c^2 - 1} \rho x G(x, Q^2)$   
densité de gluons  $\simeq 0.05 \text{ GeV}^2/\text{fm}$ 

Contraintes à partir de la production de Drell-Yan [ FA PLB 2002 ]

Fortes pertes  $\hat{q} = 0.15 \pm 0.10 \ {
m GeV^2/fm}$  d'énergie exclues

#### **Comparaison avec HERMES**



[ FA EPJ C 2003 ]

 Données DIS décrites avec l'estimation de *q̂* en DY



Baier NPA 2002

Matière froidepQCD



Baier NPA 2002

- Matière froide
  - pQCD
  - Drell-Yan et DIS



Matière froide

•  $\langle \hat{q} \rangle_{\rm RHIC}$ 



Baier NPA 2002

Matière froide



François Arleo (LPTHE)

Très naïvement ...

 $\epsilon (t_0 \simeq 0.5 \,\mathrm{fm}) \gtrsim 10 \,\mathrm{GeV/fm^3}$  a RHIC



François Arleo (LPTHE)

Très naïvement ...

 $\epsilon (t_0 \simeq 0.5 \,\mathrm{fm}) \gtrsim 10 \,\mathrm{GeV/fm^3}$  a RHIC

... mais nombreuses incertitudes théoriques

- suppose un milieu thermalisé (et à  $t_0 = 0.5$  fm !)
- $\hat{q}$  dépend de
  - modélisation de la géométrie
  - hypothèse d'expansion longitudinale et transverse
- correspondance  $\hat{q} \epsilon$  indicative uniquement

[ FA, Aurenche, Belghobsi, Guillet JHEP 2004 ] A l'ordre dominant en  $\alpha_s$ 





[ FA, Aurenche, Belghobsi, Guillet JHEP 2004 ] A l'ordre dominant en  $\alpha_s$ 



#### • Mesure "directe" de z

$$z_{34} \equiv -\frac{\vec{p}_{T_3} \cdot \vec{p}_{T_4}}{|\vec{p}_{T_3}|^2} \simeq z$$



• Réminiscent des fonctions de frag.  $D_{\pi/k}^{\text{med}}(z,\mu)$ 



• Réminiscent des fonctions de frag.  $D_{\pi/k}^{\text{med}}(z,\mu)$ • Effets importants à RHIC

# Limites

- "Bruit de fond"
  - photon produit par fragmentation



# Limites

- "Bruit de fond"
  - photon produit par fragmentation
- Corrections NLO et resommation
  - $\hfill \ensuremath{\bullet}$  pas de prédictivité à petit / grand z

# Limites

- "Bruit de fond"
  - photon produit par fragmentation
- Corrections NLO et resommation
  - pas de prédictivité à petit / grand z
- (assez) Faibles taux de comptage
  - grande luminosité à RHIC ?





#### • Données $\pi^0$ cohérentes avec les pertes d'énergie



François Arleo (LPTHE)

- Données  $\pi^0$  cohérentes avec les pertes d'énergie
- Coeff. de transport très supérieur à la matière froide



- Données  $\pi^0$  cohérentes avec les pertes d'énergie
- Coeff. de transport très supérieur à la matière froide
- $\bullet~$  Densité d'énergie atteinte  $\epsilon_{\rm \tiny RHIC} \simeq 50~\epsilon_{\rm \tiny noyau}$

