# Einführung in die Plasmaphysik

#### Ionisationsgrad



Abbildung: http://www.geo.mtu.edu/weather/aurora/images/aurora/jan.curtis

Wolfgang Suttrop, Max-Planck-Institut für Plasmaphysik, Garching

### **Ionisationsgrad eines Plasmas**

#### Def. Ionisationsgrad:

Quotient aus Ionendichte und gesamter Atomdichte (Ionen und Neutrale).

$$F_{ion} = \frac{n_i}{n_i + n_0} \sim \frac{n_e}{n_e + Zn_0}$$

 $n_i$ : Ionendichte,  $n_e \sim Z n_i$ : Elektronendichte, Z: Ionen-Ladungszahl

Wie bestimmt sich der Ionisationsgrad?

- Im thermischen Gleichgewicht:
  - Aus der Besetzungswahrscheinlichkeit der verschiedenen Zustände (ionisiert oder nicht ionisiert)
  - → Thermodynamik, statistische Physik
- Abseits des thermischen Gleichgewichts:

Aus der Bilanz der Raten der (wichtigsten) Ionisations- und Rekombinations-Prozesse ("Ratengleichgewicht")

# (Lokales) Thermisches Gleichgewicht

#### 1. Starke Forderung:

#### **Thermisches Gleichgewicht**

(thermal equilibrium)

Def.: Die Raten aller Prozesse sind gleich der Raten ihrer Umkehrprozesse

#### Bedingungen:

- Geschlossenes thermodynamisches System
- Rascher Austausch zwischen allen Energiezuständen darin.

#### Statistische Physik:

Die Besetzung der Energiezustände wird <u>unabhängig vom Wechselwirkungsprozess</u> durch eine Temperatur *T* beschrieben ("thermische Verteilung")

#### 2. Abgeschwächte Forderung:

#### **Lokales Thermisches Gleichgewicht**

(local thermal equilibrium)

Plasmen sind fast immer im thermodynamischen Sinne ein *offenes System* mit starken Wärme- und Teilchenflüssen sowie räumlicher Variation aller Größen.

Bei hohen Stoßraten kann aber in Näherung *lokal* eine Gleichgewichts-Temperatur definiert werden:  $T = T(\vec{r})$ 

# Ionisationsgrad im thermodynamischen Gleichgewicht

Einfachster Fall: 2 Zustände

- neutrales Atom im Grundzustand
- ionisierter Zustand (Ion und freies Elektron)

Besetzungsverhältnis:

$$\frac{N_e}{N_0} = \frac{g_i}{g_0} \exp\left(-E_{ion}/k_B T\right) \int_0^\infty \exp\left(-E/k_B T\right) \frac{\partial g}{\partial E} dE$$

Integral über die freien Elektronenzustände.

 $\partial g/\partial E = D(E)/N_e = (1/N_e)\partial N(E)/\partial E$ : Zahl der Zustände pro Elektron.

 $g_i$  und  $g_0$ : Entartungszahlen Ion bzw. neutrales Atom.

#### **Zustandsdichte im Vakuum**

Bestimmung der Zustandsdichte:

Vakuum-Zustandsdichte ist im Impulsraum konstant

$$dg = \frac{2V}{N_e (2\pi)^3} dk_x dk_y dk_z = \frac{2V}{N_e (2\pi\hbar)^3} dp_x dp_y dp_z = \frac{2V}{N_e (2\pi\hbar)^3} 4\pi p^2 dp$$

Mit  $\int_0^\infty x^2 \exp(-ax^2) dx = \sqrt{\pi}/4a^{3/2}$  ergibt sich das Integral über die freien Elektronenzustände:

$$\int \dots = 4\pi \int_0^\infty p^2 \exp(-p^2/2m_e k_B T) = (2\pi m_e k_B T)^{3/2}$$

# Saha-Gleichung

Benutze  $n_e = N_e/V$  und  $n_0 = N_0/V$ 

→ "Saha-Gleichung" (Meghnad Saha, 1893-1956):

$$\frac{n_e^2}{n_0} = 2\frac{g_i}{g_0} \frac{(2\pi m_e k_B T)^{3/2}}{(2\pi \hbar)^3} \exp(-E_{ion}/k_B T)$$
 (1)

Neutraliätsbedingung  $n_e = Z_i n_i$ 

→ "Massenwirkungsgesetz"

$$\frac{n_e n_i}{n_0} = \frac{1}{Z_i} f(T)$$

R.S.: f(T) hängt nur von der Temperatur ab.

# Saha-Gleichung für Wasserstoff ( $Z_i = 1$ )

Zustände mit gleicher Hauptquantenzahl n und unterschiedlichen Nebenquantenzahlen p,d sind entartet

$$E_n = -\frac{1}{n^2} E_{ion}, \quad g_n = 2n^2,$$

Ionisierungsenergie:  $E_{ion} = 13.6 \text{ eV}.$ 

Ionisierter Zustand:  $g_i = 1$ , Grundzustand:  $g_1 = 2$ .

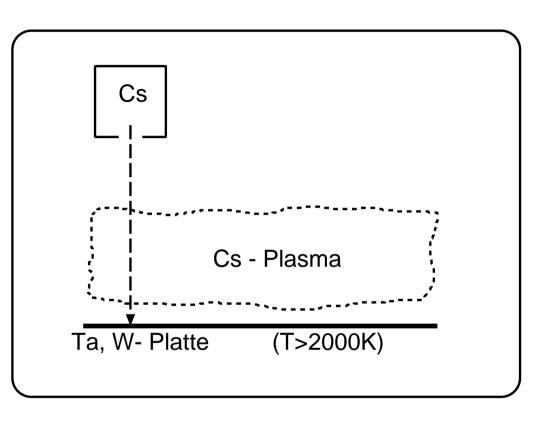
#### **Ionisationsgrad:**

Quotient aus Ionendichte und gesamter Wasserstoffdichte  $(n_i + n_0)$ .

Saha-Gl. 
$$\to n_e = (n_0 f(T))^{1/2}$$

$$F_{ion} = \frac{n_e}{n_e + n_0} = \left[ \frac{f(T)}{f(T) + 2(n_0 f(T))^{1/2} + n_0} \right]^{1/2}$$

# Beispiel für thermisches Laborplasma: "Q-Maschine"



Cäsium: Ionisationsenergie (1. Stufe)

 $E_{\rm ion} = 3.8939 \, {\rm eV}$ 

Cäsium-Atomstrahl trifft auf heiße Platte:

Kontaktionisation.

→ "ruhiges" (quiet) Plasma mit

 $T_e = T_i = T$  und geringem

Ionisationsgrad.

N. Rynn, N. D'Angelo, Rev. Sci. Instrum. **31** (1960) 1326

#### **Ionisations- und Rekombinations-Prozesse**

n <sub>e</sub> hoch	Elektronen-Stoßionisation	Dreier-Stoß-Rekombination
	$e^- + H^0 \rightarrow 2e^- + H^+$	$2e^- + H^+ \rightarrow e^- + H^0$
	Rate: $S \propto n_e n_0$	$S \propto n_e^2 n_i$
$n_e$ niedrig		strahlende Rekombination
		$e^-\!+\!H^+  ightarrow \gamma\!+\!H^0$
		$S \propto n_e n_i$
Strahlungsfeld	Photoionisation	"stimulierte" Rekombination
intensiv	$\gamma + H^0 \rightarrow e^- + H^+(+\gamma)$	$\gamma + e^- + H^+  ightarrow \gamma' + H^0$
	$S \propto n_0 n_{\gamma}$	$S \propto n_{\gamma} n_e n_i$

Stationärer Zustand ("Stoß-Strahlungsmodell"): Ratengleichgewicht  $\sum S_{\text{ion}} = \sum S_{\text{rekomb}}$ 

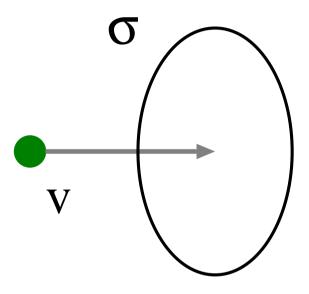
#### Grenzfälle:

Hohe Dichte  $n_e n_i / n_0 = f(T)$  (Form wie Saha Gleichung!)

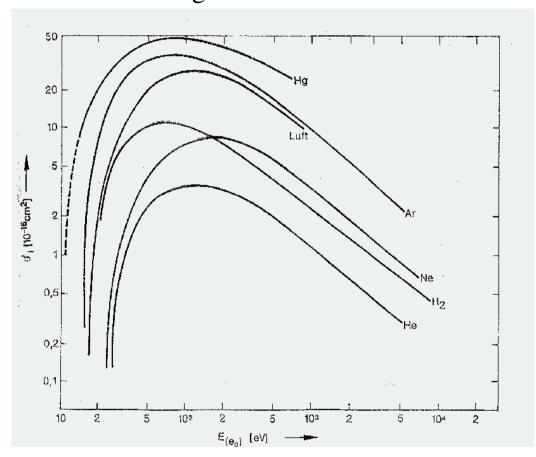
Niedrige Dichte  $n_i/n_0 = f(T)$  ("Korona-Gleichgewicht")

### Wirkungsquerschnitt $\sigma_{ion}(v)$

für Elektronen-Stoßionisation



Wirkungsquerschnitt für die Ionisation durch Elektronenstösse als Funktion der Elektronen-Energie:

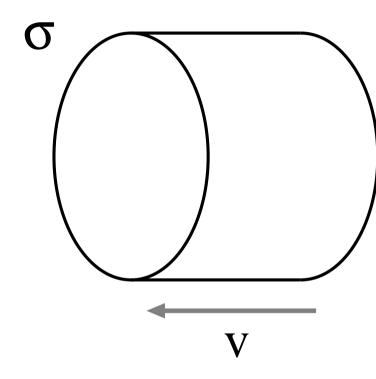


Atomdaten im Web: http://open.adas.ac.uk

http://physics.nist.gov/PhysRefData/Ionization

### Wirkungsquerschnitt $\sigma_{ion}(v)$

für Elektronen-Stoßionisation



### **Ratenkoeffizient** $\langle \sigma_{\text{ion}} v_e \rangle$ :

Umgesetztes Volumen/Zeit pro Elektron und Atom

Gemittelt wird über die Geschwindigkeits-Verteilung der *Elektronen* (denn  $v_e \gg v_n, v_i$ )

$$\langle \sigma_{\text{ion}} v \rangle \equiv \frac{1}{n} \int_{-\infty}^{\infty} f(v) \sigma(v) v d^{3}v$$

Bei Maxwell-Verteilung ist Ratenkoeffizient eine Funktion der (Elektronen-) Temperatur:

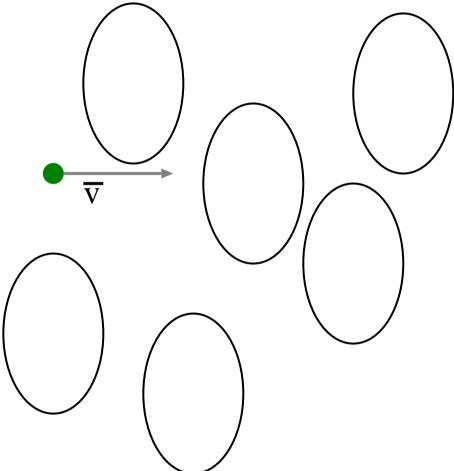
$$\langle \sigma_{ion} v \rangle = f(T_e)$$

Beispiel: Ionisationsratenkoeffizient für Wasserstoff (Fitformel)

$$\langle \sigma_{\text{ion}} v_e \rangle = \frac{2 \times 10^{-13}}{6 + T_e(\text{eV})/13.6} \left( \frac{T_e(\text{eV})}{13.6} \right)^{1/2} \exp\left( -\frac{13.6}{T_e(\text{eV})} \right) \text{ m}^3 \text{s}^{-1}$$

### Wirkungsquerschnitt $\sigma_{ion}(v)$

für Elektronen-Stoßionisation



### **Ratenkoeffizient** $\langle \sigma_{ion} v_e \rangle$ :

Umgesetztes Volumen/Zeit pro Elektron und Atom

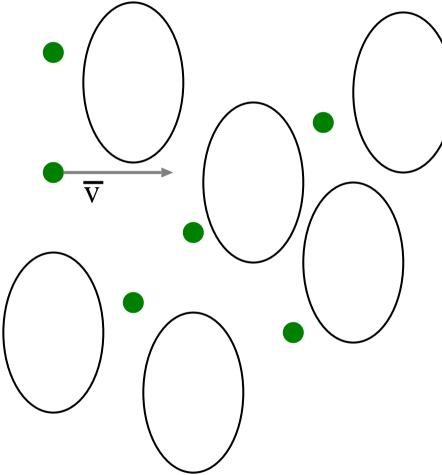
**Ionisations-Stoßfrequenz**  $v_{en}$  *eines* Elektrons:

$$v_{\rm en} = n_n \langle \sigma_{\rm ion} v \rangle$$

 $n_n$ : Neutralgasdichte

### Wirkungsquerschnitt $\sigma_{ion}(v)$

für Elektronen-Stoßionisation



### **Ratenkoeffizient** $\langle \sigma_{ion} v_e \rangle$ :

Umgesetztes Volumen/Zeit pro Elektron und Atom

**Ionisations-Stoßfrequenz** v<sub>en</sub> *eines* Elektrons:

$$v_{\rm en} = n_n \langle \sigma_{\rm ion} v \rangle$$

 $n_n$ : Neutralgasdichte

#### **Ionisationsrate** S:

Ionisationen pro Volumen und Zeit

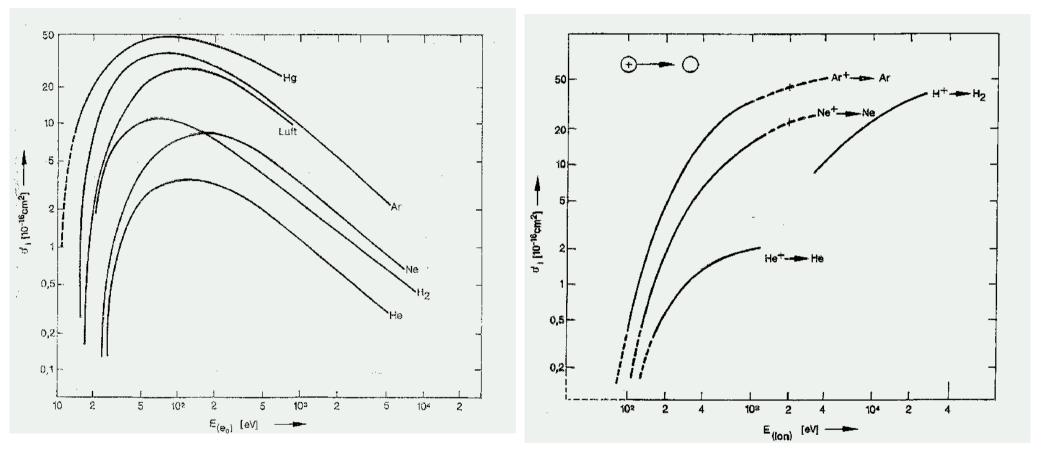
$$S = n_e n_n \langle \sigma_{\text{ion}} v_e \rangle$$

 $n_e$ : Elektronendichte

#### **Ionisation durch Ionen?**

#### Ionisation durch Elektronenstoss

#### Ionisation durch Ionen des Muttergases



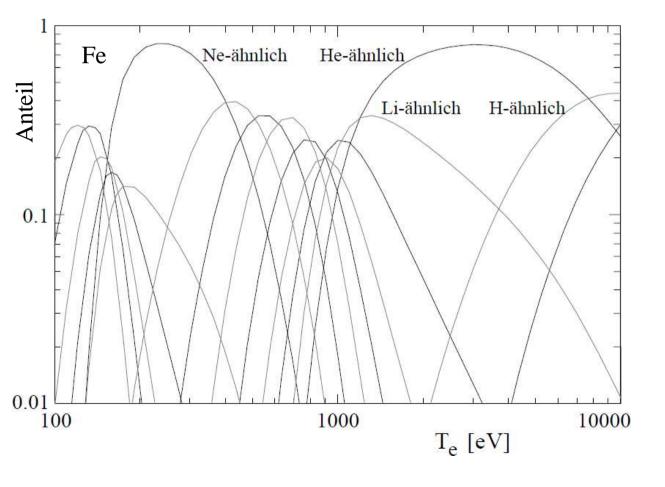
Ionen sind schwerer als Elektronen, benötigen höhere kinetische Energie für gleiche Wechselwirkungszeit

- $\rightarrow$  Wenn  $T_i \leq T_e$ , dann überwiegt Ionisation durch Elektronen
- $\rightarrow$  Bei sehr heißen Plasmen (z.B. Kernfusion,  $T_i \sim 10 \text{ keV}$ ) ist Ionisation durch Ionen wichtig

# Korona-Ionisationsgleichgewicht

Grenzfall niedriger Dichte, Stationärer Zustand:

$$S_{Z o (Z+1)} = S_{(Z+1) o Z}$$
  
 $n_e \ n_Z \ \langle \sigma_{ion} v_e \rangle = \alpha_Z(T_e) \ n_e \ n_{Z+1}$ 



Gesamtdichte:  $\sum_{Z} n_{Z} = n$   $\rightarrow$  Gleichungssystem für Besetzungsdichten  $n_{Z}$ 

Beispiel: Ionisationstufen von Eisen

Quelle: K Behringer, A Kallenbach, Vorl. Nichtgleichgewichtsplasmen, U Augsburg,

www.physik.uni-augsburg.de/epp/lehre

# Analog zu Ionisation: Anregungs-Ratengleichgewicht

$$\dot{N}_{1,m} = \sum_{k} \dot{N}_{m,k}$$
 $n_1 n_e X_{1,m}(T_e) = n_m \sum_{(k < m)} A_{m,k}$ 

$$n_1 n_e \Lambda_1, m(1e) - n_m \mathcal{L}(k < m) \Lambda_m, k$$

wobei:

 $n_1$  ( $n_m$ ): Dichte der Atome im Grundzustand (Zustand m)

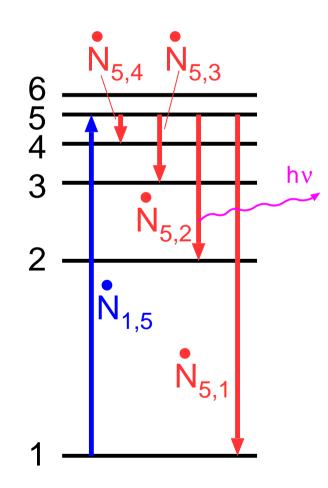
 $X_{1,m} = \langle v_e \sigma_{1,m} \rangle$ : Ratenkoeffizient  $e^-$ -Stoss-Anregung,

 $A_{m,k}$ : Übergangswahrscheinlichkeit von Zustand m in Zustand k.

Emittierte Photonen pro Sekunde in einer Spektrallinie  $m \rightarrow j$ :

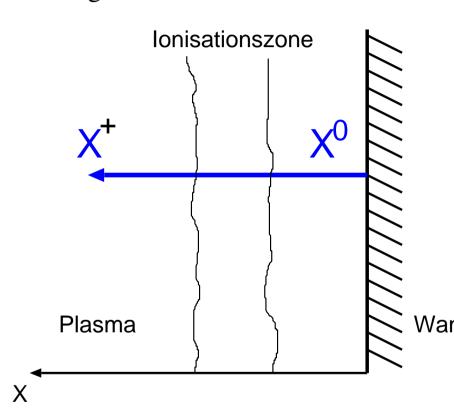
$$\dot{N}_{m,j} = n_m A_{m,j} = n_1 n_e X_{1,m} \underbrace{\frac{A_{m,j}}{\sum_{(k < m)} A_{m,k}}}_{\equiv B_{m,j}}$$

 $B_{m,j}$ : "Verzweigungsverhältnis" (branching ratio)



# Anwendung: Spektroskopische Messung des Verunreinigungs-Zuflusses

Oft erodiert das Wandmaterial des Plasmagefäßes.



Neutrale Verunreinigungen werden im Plasma z.T angeregt und z.T. ionisiert. Annahme: Anregungsrate = Emissionsrate Messe emittierten Photonenfluss (Element k) in einer Linie  $m \rightarrow j$ :

$$L = \int \dot{N}_{m,j} \, \mathrm{d}x = \int n_k n_e X_k B_{m,j} \, \mathrm{d}x$$

 $X_k$ : Anregungs-Ratenkoeffizient

 $B_{m,j}$ : Verzweigungsverhältnis

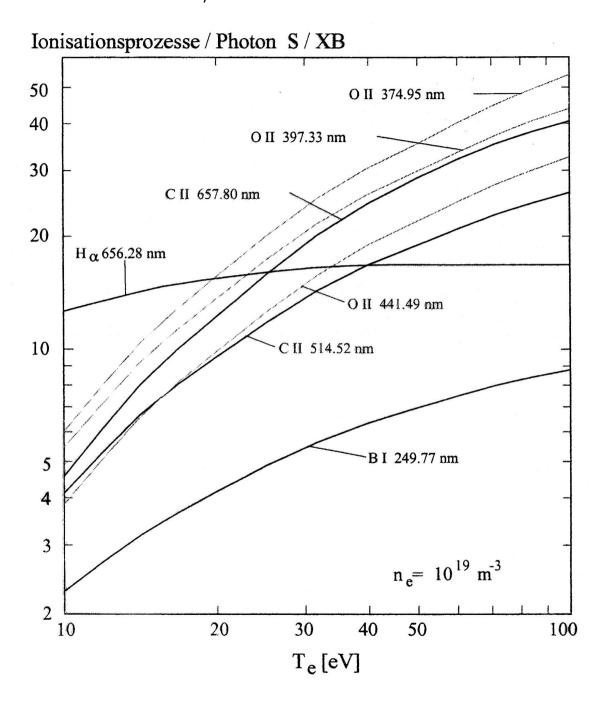
Neutralenfluss von der Wand nimmt im Plasma ab:

Wand 
$$\nabla \cdot \Gamma_k = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \Gamma_k = \underbrace{-n_k n_e S_k}_{\text{Senke durch Ionisation}}$$

 $S_k$ : Ionisations-Ratenkoeffizient

$$\Gamma_k(0) = \frac{\int n_k n_e S_k dx}{\int n_k n_e X_k B dx} L \approx \frac{S_k}{X_k B} L$$

# S/XB-Verhältnis



# Zusammenfassung

- Betrachte Ionisationsgrad Zustände: neutrales Atome (evtl. angeregt), Ionen
- Im thermischen Gleichgewicht hängt die Besetzung nicht von der speziellen Form der Wechselwirkung ab  $\rightarrow$  Saha-Gleichung  $n_e^2/n_0 = f(T_e)$ .
- Im Nichtgleichgewicht kann die Besetzung im stationären Fall aus der Bilanz der Übergangsraten berechnet werden.

Die Rate für Stoßionisation hat die Form:  $S = n_e n_n \langle \sigma_{ion} v_e \rangle$ 

Grenzfälle:

- 1. Rekombination vorwiegend durch Dreier-Stoß (hohe Dichte):  $n_e^2/n_0 = f(T_e)$
- 2. Rekombination vorwiegend durch Strahlung (niedrige Dichte, Korona-Gleichgewicht):  $n_e/n_0 = f(T_e)$

Bei mehreren Ionisationsniveaus gilt Ratengleichheit zwischen benachbarten Niveaus  $Z \leftrightarrow (Z+1)$  (detailliertes Gleichgewicht)