

## Modèle de Drude

Un métal est un conducteur qui contient un grand nombre d'électrons libres. Soit  $n_e$  la densité d'électrons libres du métal considéré. On utilise le modèle de Drude qui permet d'analyser le mouvement de ces électrons libres. Selon ce modèle, un électron libre est soumis à une force de viscosité  $\vec{f} = -m \frac{\vec{v}}{\tau}$  où  $\tau$  est la durée moyenne entre deux chocs de l'électron avec le réseau cristallin supposé immobile. Typiquement,  $\tau \simeq 10^{-14}$  s.

PDF sur un électron libre :  $m \frac{\partial \vec{v}_e}{\partial t} = -e\vec{E} - \frac{m}{\tau} \vec{v}_e$

En notation opticienne,  $-mi\omega \vec{v}_e = -e\vec{E} - \frac{m}{\tau} \vec{v}_e$  donc  $\vec{v}_e = \frac{-e\vec{E}}{m\left(\frac{1}{\tau} - i\omega\right)} = \frac{-\tau e\vec{E}}{m(1 - i\omega\tau)}$

Donc  $\vec{j} = -n_e e \vec{v}_e = \frac{n_e e^2 \tau}{m} \frac{1}{1 - i\omega\tau} \vec{E}$  donc

$$\gamma = \frac{n_e e^2 \tau}{m} \frac{1}{1 - i\omega\tau}$$

1<sup>er</sup> cas : domaine radio,  $f < 10^{11}$  Hz ( $\omega < 10^{12}$  rad/s)

Alors  $\omega\tau < 10^{-2}$  et le métal a une conductivité réelle :  $\gamma \simeq \frac{n_e e^2 \tau}{m}$

Amortissement de l'onde : le métal absorbe complètement l'onde au bout de quelques longueurs d'ondes.

2<sup>ème</sup> cas : domaine optique et au-delà,  $f \simeq 10^{14}$  Hz ( $\omega \simeq 10^{15}$  rad/s)

Alors  $\omega > 10^{15}$  rad/s donc le terme prépondérant de  $1 - i\omega\tau$  est  $i\omega\tau$ . Donc  $\vec{j} \simeq i \frac{n_e e^2}{m\omega} \vec{E}$

Conductivité imaginaire pure du métal :  $\gamma = i \frac{n_e e^2}{m\omega}$ , comme s'il s'agissait d'un plasma.

Le métal possède donc alors une pulsation de plasma  $\omega_p = \sqrt{\frac{n_e e^2}{m\epsilon_0}}$

Les métaux ont une pulsation de plasma voisine de  $10^{16}$  (UV proche). Ainsi, dans le domaine optique  $\omega < \omega_p$ , le métal devient totalement réfléchissant et dans le domaine UV  $\omega > \omega_p$ , le métal devient transparent.

