

Partie 1

α a la dimension de l'inverse d'une longueur et j a la dimension de l'intensité spécifique. Les deux dimensions ne sont pas identiques ; α décrit une absorption proportionnelle à l'intensité incidente, j est indépendante de l'intensité incidente.

Lorsque $ds = 1/\alpha$, on a absorbé sensiblement tout le rayonnement incident. $1/\alpha$ représente le libre parcours moyen d'un photon dans le milieu absorbant.

κ s'exprime en $\text{m}^2.\text{kg}^{-1}$. κ donne la surface qui intercepte le rayonnement pour une masse de matériau absorbant donné.

$\tau = \alpha \times d_1 = \kappa \times \rho \times d_1 = 1$; la distance est $d_1 = 1/(\kappa\rho) = 10^{14}$ m. $1 \text{ AU} = 1.5 \cdot 10^{11}$ m, donc $d_1 \approx 600 \text{ AU}$.

à $10 \mu\text{m}$, le graphite est plus transparent que le silicate. à $1 \mu\text{m}$, le silicate est plus transparent que le graphite. $\kappa(\text{graphite}, 10 \mu\text{m}) = 1 \text{ cm}^2/\text{gm} = 0.1 \text{ m}^2.\text{kg}^{-1}$. $\kappa(\text{silicate}, 1 \mu\text{m}) \approx 90 \text{ cm}^2/\text{gm} = 9 \text{ m}^2.\text{kg}^{-1}$.

$$\rho = M/Sd$$

$\tau = \rho\kappa d = M\kappa/S$. M/S est la "masse surfacique" du disque : ce rapport donne la masse contenue dans une section de disque de 1 m^2 , indépendamment de l'épaisseur du disque. Du coup, l'épaisseur d ne joue aucun rôle dans le calcul : le disque peut être mince et très dense ou épais et très dilué pour une même masse surfacique, et une même profondeur optique.

Avec les approximations conseillées, on trouve $\tau_1 \approx 11$: la matière contenue dans toutes les planètes du système solaire rendrait le système solaire complètement opaque si elle était distribuée en fines particules uniformément réparties.

Partie 2

L'équation de Friedman peut être interprétée comme une équation de conservation de l'énergie totale du système : le terme en \dot{a}^2 est proportionnel à l'énergie cinétique et le terme en ρa^2 est proportionnel à l'énergie potentielle. Si $k < 0$, l'univers est ouvert (énergie totale positive, expansion accélérée), si $k = 0$, l'univers est plat (énergie nulle, expansion arrêtée à l'infini), si $k > 0$, le système est fermé (énergie négative, l'expansion s'inversera en une contraction).

$$H_o = \frac{\dot{a}}{a} \rightarrow \frac{da}{a} = H_o t \rightarrow a(t) = K e^{H_o t}. \text{ Si } a(t_o) = a_o = 1, \text{ alors } a(t) = e^{H_o(t-t_o)}.$$

Si on reporte une fonction exponentielle dans l'équation de Friedman, on trouve $\rho = \rho_c = 3H_o^2/8\pi G$. On trouve une masse volumique constante, ce qui est cohérent avec l'hypothèse puisque dans un univers stationnaire, rien ne varie.

Partie 3

A l'époque actuelle, les galaxies sont tellement éloignées les unes des autres que la pression est nulle. Seules interviennent les forces de gravitation.

La dérivée de $c\rho a^3$ est nulle donc ρa^3 est une constante. On peut écrire $\rho = \rho_o a^{-3}$ (avec $a_o = 1$). C'est l'équation de la conservation de la masse : quand le volume a^3 augmente avec l'expansion, la masse volumique diminue.

L'équation de Friedman donne $a(t) = t^{2/3}$. Si on reporte $a(t)$ on trouve $\rho(t) = \rho_o(t/t_o)^{-2}$.

P est en $\text{N}.\text{m}^{-2} = \text{kg}.\text{m}.\text{s}^{-2}.\text{m}^{-2} = \text{kg}.\text{m}^{-3}.\text{m}^2.\text{s}^{-2}$, ce qui est homogène à une masse volumique multipliée par une vitesse au carré. Cette relation est homogène du fait de l'équivalence masse-énergie de la relativité.

On reporte et on trouve $\rho a^4 = \text{constante}$. On en déduit que a varie comme \sqrt{t} . On trouve ensuite également $\rho(t) \propto t^{-2}$. ρ varie de la même façon dans les deux régimes.

Voir figure pour le tracé de $a(t)$; à partir de $a_o = a(10^{10} \text{ ans}) = 1$, on trouve a à toute époque, en particulier on trouve $a(10^5 \text{ ans}) = 10^{-3}$. Et on lit sur la courbe $a(100 \text{ ans}) \approx 10^{-4.5} = \sqrt{10} 10^{-5} \approx 3 \cdot 10^{-5}$.

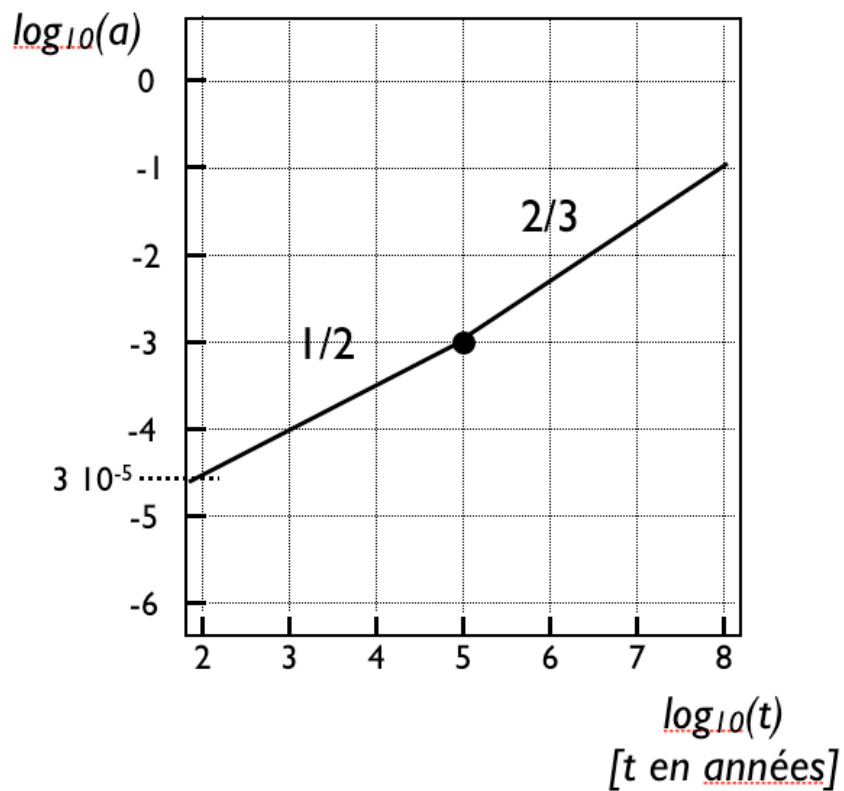


Figure 1: Diagramme log-log (base 10) de a en fonction de t (exprimé en années)