Δ un axe fixe, $\mathscr{D} \in \Delta$, O,O',M des points de l'espace, et H $\in \Delta$ le un projeté orthogonal de M sur Δ

Référenciels non Galiléens	
Nom de la formule	Expression mathématique
Formule de dérivation composée	$\left(\frac{\mathrm{d}\vec{\mathrm{U}}}{\mathrm{d}t}\right)_{\mathscr{R}} = \left(\frac{\mathrm{d}\vec{\mathrm{U}}}{\mathrm{d}t}\right)_{\mathscr{R}'} + \overrightarrow{\Omega}_{\mathscr{R}'/\mathscr{R}} \wedge \overrightarrow{\mathrm{U}}$
Vitesse	$\vec{v_{\mathcal{R}}}(\mathbf{M}) = \vec{v_{\mathcal{R}'}}(\mathbf{M}) + \vec{v_e}(\mathbf{M})$
Vitesse d'entrainement	$\vec{v_e}(\mathbf{M}) = \vec{v_{\mathcal{R}}}(\mathbf{O}') + \vec{\Omega}_{\mathcal{R}'/\mathcal{R}} \wedge \vec{\mathbf{O}'}\mathbf{M}$
Vitesse ref en translation uniforme	$\vec{v_{\mathcal{R}}}(\mathbf{M}) = \vec{v_{\mathcal{R}'}}(\mathbf{M}) + \vec{v_e}(\mathbf{M}) = \vec{v_{\mathcal{R}}}(\mathbf{O}') + \vec{v_{\mathcal{R}}}(\mathbf{O}')$
Vitesse ref en rotation uniforme d'axe fixe	$\vec{v_{\mathcal{R}}}(\mathbf{M}) = \vec{v_{\mathcal{R}'}}(\mathbf{M}) + \vec{\Omega}_{\mathcal{R}'/\mathcal{R}} \wedge \vec{\mathbf{HM}}$
Accélération ref en translation uniforme	$\vec{a}_{\mathscr{R}}(M) = \vec{a}_{\mathscr{R}'}(M) + \vec{a}_{\mathscr{R}}(O')$
Accélération ref en rotation uniforme d'axe fixe	$\vec{a_{\mathcal{R}}}(\mathbf{M}) = \vec{a_{\mathcal{R}'}}(\mathbf{M}) + \vec{a_c}(\mathbf{M}) + \vec{a_e}(\mathbf{M})$
Accélération de Coriolis	$\vec{a}_e(\mathbf{M}) = 2\vec{\Omega}_{\mathcal{R}'/\mathcal{R}} \wedge \vec{v_{\mathcal{R}'}}(\mathbf{M})$
Accélération d'entrainement	$ec{a}_c(\mathrm{M}) = -\Omega^2_{\mathscr{R}'/\mathscr{R}} ec{\mathrm{HM}}$
Théorème de la résultante dynamique	$\vec{a_{\mathcal{R}'}} = \sum \vec{F_{ext}} - m\vec{a_e} - m\vec{a_c} = \sum \vec{F_{ext}} + \vec{F_{ie}} + \vec{F_{ic}}$
Théorème du moment cinétique	$\left(\frac{\mathrm{d}\vec{\mathcal{L}}_{\mathrm{A}/\mathscr{R}'}(\mathrm{M})}{\mathrm{d}t}\right)_{\mathscr{R}} = \sum \vec{\mathcal{M}}_{\mathrm{A}}\left(\vec{\mathrm{F}_{ext}}\right) + \vec{\mathcal{M}}_{\mathrm{A}}\left(\vec{\mathrm{F}_{ie}}\right) + \vec{\mathcal{M}}_{\mathrm{A}}\left(\vec{\mathrm{F}_{ic}}\right)$
Energie d'entrainement, cas translation rectiligne	$E_{p,ie} = ma_e x + C^{\text{ste}}$
Energie d'entrainement, cas rotation uniforme d'axe fixe	$E_{p,ie} = -\frac{1}{2} m\Omega_{\mathcal{R}'/\mathcal{R}}^2 r^2 + C^{\text{ste}}$

TABLE 1 – Formules relatives aux référentiels non inertiels.

	Énergétique	
Nom de la formule	Expression mathématique	
Puissance d'une force	$\mathscr{P}(ec{f}) = ec{f} \cdot ec{v}$	
Travail élémentaire	$\delta \mathbf{W}(\vec{f}) = \mathcal{P}(\vec{f}) \mathbf{d}t = \vec{f} \cdot \mathbf{d}\vec{OM}$	
Force conservative	$\exists \mathbf{E}_p \mid \delta \mathbf{W}(\vec{f}) = -\mathbf{d}\mathbf{E}_p$	
Travail d'une force	$W(\vec{f}) = \int_{M \in \stackrel{\frown}{AB}} \delta W(\vec{f})$	
Condition pour qu'une force dérive d'une \mathbf{E}_p	$\vec{\mathrm{rot}}\vec{\mathrm{F}} = \vec{0}$	
Théorème de l'énergie cinétique	$\Delta \mathbf{E}_c = \sum_{i} \mathbf{W}(\vec{f}_i)$	
Energie potentielle	$\Delta \mathbf{E}_{c} = \sum_{i} \mathbf{W}(\vec{f}_{i})$ $\mathbf{E}_{p} = -\int_{\Gamma} \mathbf{d}\mathbf{E}_{p}$	
Energie mécanique	$\mathbf{E}_m = \mathbf{E}_p + \mathbf{E}_c$	
Théorème de l'énergie mécanique	$\Delta E_m = \sum_i W(\vec{F}_{i, \text{ non conservative}})$	
Lien énergie potentielle / force	$\vec{F} = -\vec{\nabla} E_p = -\vec{\text{grad}}(E_p)$	
Lien puissance / Energie	$\mathscr{P} = \frac{dE}{dt}$	
Théorème de la puissance cinétique	$\mathcal{P} = rac{\mathrm{dE}}{\mathrm{d}t}$ $rac{\mathrm{dE}_c}{\mathrm{d}t} = \sum_i \mathcal{P}(\vec{f}_i)$	

Table 2 – Formules énergiétiques.

Electromagnétique

Electromagnetique	
Nom de la formule	Expression mathématique
Vecteur densité de courant volumique	$\vec{j} = q n^* \vec{v} = \rho \vec{v}$
Lien densité de courant volumique / Charge	$dQ = \vec{j} \cdot d\vec{S}dt$
Maxwell Gauss	$\operatorname{div}(\vec{\mathrm{E}}) = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$
Maxwell Thomson / Flux	$\operatorname{div}(\vec{\mathrm{B}}) = 0$
Maxwell Faraday	$\vec{\text{rot}}(\vec{E}) = -\frac{\partial B}{\partial t}$
Maxwell Ampère	$\vec{\text{rot}}(\vec{\mathbf{B}}) = \mu_0 \vec{\mathbf{j}} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$
Ostrogradski	$\iiint\limits_{\mathscr{H}} \operatorname{div}(\vec{F}) d\tau = \iint\limits_{S} \vec{F} \cdot d\vec{S}$
Stokes	$\iint_{S} \vec{rot}(\vec{F}) \cdot d\vec{S} = \oint_{T} \vec{F} \cdot d\vec{\ell}$
Théorème de Gauss	$div(\vec{B}) = 0$ $r\vec{o}t(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ $r\vec{o}t(\vec{B}) = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$ $\iiint_{\mathcal{I}_S} div(\vec{F}) d\tau = \iiint_S \vec{F} \cdot d\vec{S}$ $\iiint_S r\vec{o}t(\vec{F}) \cdot d\vec{S} = \oint_S \vec{F} \cdot d\vec{\ell}$ $\iiint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{int}}{\varepsilon_0}$ $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I_{enl}$ $\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{V} = \mu_0 I_{enl}$ $\frac{\partial \rho}{\partial t} + div(\vec{J}) = 0$ $\frac{\partial Q}{\partial t} + \iint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0$
Théorème d'Ampère	$\oint_{\Gamma} \vec{\mathbf{B}} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \mathbf{I}_{\text{enl}}$
Conservation de la charge (local)	$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div}(\vec{j}) = 0$
Conservation de la chage (Global)	$\frac{\mathrm{dQ}}{\mathrm{d}t} + \iint_{\mathbf{S}} \vec{\mathbf{j}} \cdot d\vec{\mathbf{S}} = 0$
Lien champ éléctrique potentiels	$\vec{E} = -g\vec{rad}(V)$
Lien champ éléctrique potentiels	$\mathbf{dV} = -\vec{\mathbf{E}} \cdot \mathbf{d} \vec{\mathcal{C}}$
Pour une variable d'état &	$\Delta \mathscr{E} = \sum_{i} \mathscr{E}_{i, \text{\'echang\'e}} + \mathscr{E}_{\text{cr\'ee}}$
Pour une variable d'état (infinitésimal) ${\mathscr E}$	$\mathrm{d}\mathscr{E} = \sum \delta\mathscr{E}_{i,\mathrm{\acute{e}chang\acute{e}}} + \delta\mathscr{E}_{\mathrm{cr\acute{e}e}}$
Potentiel Dipôle	$V = \frac{\vec{p} \cdot \vec{u}_r}{4\pi\varepsilon_0 r^2} = \frac{p\cos(\theta)}{4\pi\varepsilon_0 r^2}$
Champ éléctrique, dipôle non rayonnant	$\vec{E} = \frac{\vec{p}}{4\pi\varepsilon_0 r^3} (2\cos(\theta)\vec{u}_r + \sin(\theta)\vec{u}_r)$
Champ éléctrique dipôle non rayonnant, Forme intrinseque	$\vec{E} = \frac{\vec{p}}{4\pi\varepsilon_0 r^3} (2\cos(\theta)\vec{u}_r + \sin(\theta)\vec{u}_r)$ $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0 r^5} (3(\vec{p} \cdot \vec{r})\vec{r} - r^2 \vec{p})$
Moment dûe à un champ éléctrostatique sur un dipôle <i>rigide</i> non rayonnant	$\vec{\mathcal{M}}_{\mathrm{O}} = \vec{p} \wedge \vec{\mathrm{E}}_{\mathrm{ext}}$
Énergie potentielle dûe à l'action éléstrostatique d'un champ uniforme sur un dipôle $\it rigide$ non rayonnant	$\mathscr{E}_{\mathrm{p}} = -\vec{p} \cdot \vec{\mathrm{E}}_{\mathrm{ext}}$
Force exercée par un champ electrostatique sur un dipôle non rayonnant au point O	$\vec{F}_{E_{\text{ext}} \to \text{dip}} = (\vec{p} \cdot \text{grad}) \vec{E}_{\text{ext}}(O)$
Analogie champ éléctrique / magnétique	$\frac{1}{\varepsilon_0} \longleftrightarrow \mu_0 \text{ et } \vec{p} \longleftrightarrow \vec{M}$

TABLE 3 – Formules électromagnétique.

Formule d'énergétique électromagnétique	
Nom de la formule	Expression mathématique
Force de Lorentz	$\vec{\mathrm{F}}_{\mathrm{Lorentz}} = q \left(\vec{\mathrm{E}} + \vec{v} \wedge \vec{\mathrm{E}} \right)$
Force de Lorentz volumique	$\vec{f}_{ m Lorentz} = ho \vec{ m E} + \vec{ m j} \wedge \vec{ m B}$
Force de Laplace	$\vec{F}_{\mathscr{L}} = i\vec{L} \wedge \vec{B}$
Force de Drude	$\vec{\mathrm{F}}_{\mathrm{Drude}} = -\frac{m_i}{\tau_i} \vec{v}_i$
Loi d'Ohm locale	$\vec{\mathbf{f}}_{\mathrm{Drude}} = -\frac{m_i}{\tau_i} \vec{v}_i$ $\vec{\mathbf{j}} = \gamma \vec{\mathbf{E}}, \ \gamma = \sum_i \frac{n_i^* \tau_i q_i^2}{m_i}$
Lien puissance (Volumique) Lorentz / Drude	$p_{\text{lorentz}} = \vec{j} \cdot \vec{E} = -p_{\text{Drude}}$
Densité volumique énergétique éléctromagnétique	$e_{ m em}$ tel que $\mathscr{E}_{ m em}=\iiint\limits_{ m MeV}e_{ m em}{ m d}\mathscr{V}$
Conservation de l'énergie éléctromagnétique (Globale)	$\frac{\mathrm{d}\mathscr{E}_{\mathrm{em}}}{\mathrm{d}t} + \iint_{\mathbf{S}_{\mathrm{cr}}} \vec{\Pi} \cdot d\vec{\mathbf{S}} = -\mathscr{P}_{\mathrm{Lorentz}}$
Conservation de l'énergie éléctromagnétique (Local)	$\frac{\partial e_{\text{em}}}{\partial dt} + \text{div}(\vec{\Pi}) = -\vec{p}_{\text{Lorentz}}$ $e_{\text{em}} = \frac{\varepsilon_0 E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0}$ $\vec{\Pi} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu}$
Formule pour $e_{ m em}$	$e_{\rm em} = \frac{\varepsilon_0 \mathrm{E}^2}{2} + \frac{\mathrm{B}^2}{2\mu_0}$
Vecteur de Poynting	$\vec{\Pi} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_0}$

 ${\it TABLE}~4-Formules~d\'energie~\'electromagn\'etique.$

Avec u une coordonnée de l'espace (u=ax+by+cz), et $\vec{r}=\vec{e_x}+\vec{e_y}+\vec{e_z}$

Formules : Les ondes	
Nom de la formule	Expression mathématique
D'Alembertien	$\Box \Psi = \Delta \Psi - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial t^2}$
Équation de D'Alembert	$\Box \Psi = 0$
Cas 1D	$\Box \Psi = \frac{\partial^2 \Psi}{\partial u^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial t^2} = 0, \text{ avec } u = \alpha x + \beta y + \gamma z$
Surface d'onde	Points M à t fixé tel que $\Psi(M, t) = C^{\text{ste}}$
Solutions de l'EDA 1D	$\Psi(u,t) = f(u-tv) + g(u+vt) \text{ ou } f(t-\frac{u}{v}) + g(t+\frac{u}{v})$
Pour Ψ solution de l'EDA 1D	Avec $a(u) = \Psi(u, 0)$ et $b(u) = \frac{\partial \Psi}{\partial t}(u, 0) = b(u)$
On a	$\Psi(u,t) = \frac{1}{2} \left(a(u - vt) + a(u + vt) + \frac{1}{v} \int_{u - vt}^{u + vt} b(s) ds \right)$
Onde progressive monochromatique	$\Psi(u, t) = \Psi_0 \cos(\omega t \pm ku + \phi) = \Psi_0 \cos(\omega (t \pm \frac{u}{v}) + \phi)$
Vecteur d'onde	$\vec{k} = k\vec{e_u}$
Norme du vecteur d'onde	$\ \vec{k}\ = k(\omega) = \frac{\omega}{\nu} = \vec{r} \cdot \vec{k}$
Longueur d'onde	$\ \vec{k}\ = k(\omega) = \frac{\omega}{\nu} = \vec{r} \cdot \vec{k}$ $\lambda = \mathbf{T}^{-1} = \frac{2\pi}{\underline{k}} \left(\operatorname{car} k(u + \lambda) = ku + 2\pi \right)$
Célérité d'une onde dans la matière	$v_{\rm mat} = \sqrt{\frac{{\rm K}a^2}{m}} = \sqrt{\frac{{\rm E}}{\rho}}$ Avec E = $\frac{{\rm K}}{a}$ le module de Young et ρ sa masse
	volumique.
Célérité d'une onde dans une corde	$v_{\rm corde} = \sqrt{\frac{{ m T}}{\mu_0}}$ Avec T la tension et μ_0 la masse linéique
Ondes stationnaires	$\Psi(u,t) = \gamma(t)\phi(u)$
Sur une corde de longueur L,	$y_n(x,t) = \left[a_n \cos\left(\frac{n\pi v}{L}t\right) + b_n \sin\left(\frac{n\pi v}{L}t\right)\right] \sin\left(\frac{n\pi v}{L}\right)$

Table 5 – Formules : Les Ondes

Quelques constantes	
Nom de la formule	Expression mathématique
Constante de gravitation	$\mathcal{G} = 6.67 \times 10^{-11} \mathrm{N} \mathrm{m}^2 / \mathrm{kg}^2$
Vitesse de la lumière	$c = 3,00 \times 10^8 \text{m/s}$
Constante de Planck	$h = 6,63 \times 10^{-34} \text{J s}$
Charge élémentaire	$e = 1,60 \times 10^{-19}$ C
Constante de Boltzmann	$k_{\rm B} = 1{,}38 \times 10^{-23} {\rm J/K}$
Masse du proton	$m_p = 1,67 \times 10^{-27} \text{kg}$
Masse de l'électron	$m_e = 9.11 \times 10^{-31} \text{kg}$
Constante de permittivité du vide	$\varepsilon_0 = 8,85 \times 10^{-12} \text{F/m}$
Constante de perméabilité du vide	$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \mathrm{H/m}$
Champ de claquage de l'air sec	$E_{claquage, air sec} = 10 \times 10^5 V/m$
Masse de la Terre	$M_{Terre} = 5.97 \times 10^{24} \text{kg}$
Rayon moyen de la Terre	$R_{Terre} = 6.37 \times 10^6 \text{m}$
Constante de Stefan-Boltzmann	$\sigma = 5.67 \times 10^{-8} \text{W/m}^2 / \text{K}^4$
Constante d'Avogadro	$N_A = 6,022 \times 10^{23} 1/\text{mol}$
Constante des gaz parfaits	$R = 8{,}31J/(mol K)$
Masse du Soleil	$M_{\odot}=1,989\times10^{30}kg$
Rayon moyen du Soleil	$R_{\odot} = 6.96 \times 10^8 \text{m}$
K standard de la réaction d'autoprotolise de l'eau	$K_e = 10 \times 10^{-14}$

Table 6 – Quelques constantes physiques

Avec j l'unité complexe de partie imaginaire positive. $(j^2=-1,\Im(j)=1)$. On pose $x=\frac{\omega}{\omega_0}$

Quelques constantes	
Nom de la formule	Expression mathématique
Fonction de transfert complexe	$\underline{\mathbf{H}} = \frac{s}{e}$
FC ¹ : Passe bas du premier ordre	$ \underline{\mathbf{H}} = \frac{\mathbf{H}_0}{1 + jx} $ $ \underline{\mathbf{H}} = \frac{\mathbf{H}_0 jx}{1 + jx} $
FC : Passe haut du premier ordre	$1 \pm I\lambda$
FC : Passe bas du second ordre	$\underline{\mathbf{H}} = \frac{\mathbf{H}_0}{1 - (x)^2 + j\frac{x}{O}}$
FC : Passe haut du second ordre	$\underline{\mathbf{H}} = \frac{\mathbf{H}_0(x)^2}{1 - (x)^2 + j\frac{x}{O}}$
FC : Passe bande	$\underline{\mathbf{H}} = \frac{\mathbf{H}_0}{1 + jQ\left(x - \frac{1}{x}\right)}$
Remarque	Pour passer d'un filtre passe haut à un filtre passe bas, il suffit de multi- plier le numérateur par le terme prédominant en x au denominateur!
Bande passante	$\Delta\omega = \frac{\omega_0}{Q}$ et $\Delta f = \frac{f_0}{Q}$

Table 7 – Filtrage d'un signal periodique en RSF

Paquets d'ondes	
Nom de la formule	Expression mathématique
EDA:	$\frac{\partial^2 \theta}{\partial t^2} = v^2 \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} - \frac{1}{\tau} \frac{\partial \theta}{\partial t} - \omega_0^2 \theta$
Forme recherchée :	$\underline{\theta}(x,t) = \underline{\theta}_0 e^{i(\omega t - kx)}$
Reformulation de l'EDA :	$-\omega^2\theta = v^2k^2\theta - \frac{1}{2}i\omega\theta - \omega_0\theta$
Relation de dispertion : $(\theta \neq 0)$	$ \frac{\theta(x,t) = \underline{\theta}_0 e^{i(\omega t - kx)}}{-\omega^2 \theta = v^2 k^2 \theta - \frac{1}{\tau} i\omega \theta - \omega_0 \theta} $ $ \frac{\omega_0^2 - \omega^2}{v^2} + \frac{1}{v^2 \tau} i\omega = k^2 $
Vecteur d'onde complexe :	$\underline{k} = k' - i k''$
Forme de l'onde :	$\underline{\theta}(x,t) = \underline{\theta}_0 e^{-k''x} e^{i(\omega t - kx)}$
Vitesse de phase :	$ u_{\varphi} = \frac{\omega}{k} $
Distance caracteristique d'atténuation	$\frac{1}{ k''(\omega) }$
Klein Gordon (Limite $\omega_0 \ll 1$)	$\underline{k}^2 = \frac{\omega_0^2 - \omega^2}{v^2}$
Vitesse de groupe	$ \frac{ k''(\omega) }{\underline{k}^2} = \frac{\omega_0^2 - \omega^2}{v^2} \\ \nu_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{1}{dk} $
	$\overline{\mathrm{d}\omega}$

TABLE 8 – Paquets d'onde

Optique Ondulatoire	
Nom de la formule	Expression mathématique
Longueur d'onde dans le vide (Resp. vecteur d'onde)	$\lambda_0 \ ({ m resp} \ k_0)$
Rappel : Relation de Plank Einstein :	$\mathscr{E} = \hbar \nu = \hbar \omega = \frac{2\pi \hbar}{\lambda_0}$
Onde lumineuse monochromatique :	$\underline{\psi}(\mathbf{M}, t) = \Psi(\mathbf{M}) e^{i(\omega t - \varphi(\mathbf{M}))}$
Retard de phase :	$\varphi(M) = \tau_{SM} + \varphi(S)$
Retard de phase (2):	$\tau_{\text{SM}} = \int_{\Gamma_{\text{SM}}} \frac{d\ell}{\nu_{\varphi}} = \int_{\Gamma_{\text{SM}}} \frac{nd\ell}{c} = \frac{1}{c} \int_{\Gamma_{\text{SM}}} nd\ell = \frac{1}{c} (\text{SM})$ $I(M) = k \cdot \langle \psi^{2}(M, t) \rangle_{\tau_{r}} = \frac{k}{\tau_{r}} \int_{t}^{t+\tau_{r}} \psi^{2}(M, u) du, \ k = c\varepsilon_{0} \text{ Note : à l'usage,}$
Intensité lumineuse :	$I(M) = k \cdot \langle \psi^2(M, t) \rangle_{\tau_r} = \frac{k}{\tau_r} \int_{t}^{t+\tau_r} \psi^2(M, u) du, \ k = c\varepsilon_0 \text{ Note : à l'usage,}$
	on ne prends pas en compte le k . τ_r le temps de réponse du capteur.
Ordre de grandeur de $ au_r$:	$\tau_{r,\text{oeuil humain}} = 1 \times 10^{-1} = 0.1 \text{s} \ \tau_{r,\text{capteur CCD}} = 1 \times 10^{-6} \text{s}$
Pour une onde monochromatique :	$I(M) = \frac{\psi^2(M)}{2}$
Durée de cohérence	$I(M) = \frac{\psi^{2}(M)}{2}$ $\tau_{c} = \frac{1}{\Delta \nu} = \pi \tau$

TABLE 9 – Optique ondulatoire

Dispositif interferenciels des trous d'Young Dispositif interferenciels à élargissement des fronts d'onde	
Nom de la formule	Expression mathématique
Interférences à grande distance : Dans l'hyposthèse où M est à grande distance des points S_1 et S_2	$a \ll D \text{ et } x , y \ll D$
Difference de marche à grande distance dans le dispositif des trous d'Young :	$\delta_{1/2}(\mathbf{M}) = n \frac{ax}{\mathbf{D}}$
Difference de marche à grande distance dans le montage de Frauhofer :	$\delta_{1/2}(\mathbf{M}) = n \frac{ax}{f_2'}$
Critère de brouillage par extension spatiale d'une fente source primaire, et critère de brouillage par extension spectrale de la source :	$ \Delta p \gtrsim 1$
Perte de contraste par élargissement angulaire de la source	$\theta_{\text{source}} \simeq \frac{\lambda}{a}$

 ${\it TABLE~10-Dispositif~interferenciels~des~trous~d'Young}$

Interferomètre à division d'amplitude \parallel Dispositif interferenciels de Michelson

Nom de la formule	Expression mathématique
Difference de marche au point M par l'interferomètre :	$\delta_{1/2}(\mathbf{M}) = 2ne\cos(i)$
Intensité en un point M de l'écran (Fresnel) :	$\mathscr{I}(\mathbf{M}) = \frac{\mathbf{I}_0}{2} \left(1 + \cos(\frac{2\pi}{\lambda_0} \cdot 2en\cos i) \right)$
Rappel : Dans les conditions de gauss, DL_2 :	$\cos(i) = 1 - \frac{i^2}{2} + o(i^2)$ $\sin(i) = i + o(i^2) = \tan(i)$
Reformulation de l'intensité en un point M de l'écran dans les conditions de gauss :	$\mathscr{I}(\mathbf{M}) = \frac{\mathbf{I}_0}{2} \left[1 + \cos \left(\frac{4\pi en}{\lambda_0} \left(1 - \frac{1}{2} \left(\frac{r}{f'} \right)^2 \right) \right) \right]$
Rayon des anneaux :	$r = f' \sqrt{2\left(1 - \frac{p}{p(O')}\right)}$

TABLE 11 – Dispositif interferenciels de Michelson

Introduction aux equations de la physique quantique	
Nom de la formule	Expression mathématique
Energie du photon	$\mathscr{E}_{\mathrm{photon}} = \hbar \omega$
Amplitude de protobabilité de présence	$\psi(\mathbf{M},t), \mathrm{Im}(\psi) \subset \mathbb{C}$
Amplitude de protobabilité de présence	$dP(u,t) = \psi^*(u,t)\psi(u,t)du = \psi(u,t) ^2 du$ (La dernière égalité dans le cas u coordonée cartésienne)
En cartésien 1D, on écrit la densité de probabilité de présence	$\rho(u,t) = \psi(u,t) ^2$
La probabilité de trouver la particule dans $[a,b]$ s'écrit	$P(a \le u \le b, t) = \int_{a}^{b} \rho(u, t) du$
Extension spatiale typique de la fonction d'onde	Δu
Longueur d'onde de Broglie (à prononcer <i>Breuil</i>)	λ_0 ou $\lambda_{ m DB}$
Pour u une variable aléatoire :	
Moyenne de u (Esperance)	$\langle u(t)\rangle_{\psi} = \int_{\mathbb{D}} u\rho(u,t)\mathrm{d}u$
Moments de <i>u</i> (<i>Théorème de transfert</i>)	$\langle u^n(t)\rangle_{\psi} = \int_{\mathbb{R}}^{\mathbb{R}} u^n \rho(u, t) du, \ n \in \mathbb{N}^*$
Si u est en cartésien :	
Extension spatiale typique de la fonction d'onde (\acute{E} cart type) :	$\Delta u = \sigma(u) = \sqrt{\mathbb{V}(u)} \underset{\text{K.H.}}{=} \sqrt{\mathbb{E}(u^2) - \mathbb{E}(u)^2} = \sqrt{\langle u^2(t) \rangle_{\psi} - \langle u(t) \rangle_{\psi}^2}$
Condition aux limites de Born	$\int_{\mathbb{R}} \rho(u,t) du = 1$
Équation de Schrödinger	$\int_{\mathbb{R}} \rho(u, t) du = 1$ $i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = \frac{-\hbar^2}{2m} \Delta \psi + \nabla \psi$ $\frac{-\hbar}{2m} \delta \psi$
Terme d'énergie cinétique de la particule	$\frac{-\hbar}{2m}\delta\psi$
Terme lié à l'énergie potentielle	VΨ
Vitesse de la particule (def)	$\langle \nu_x(t) \rangle_{\psi} = \lim_{dt \to 0} \frac{\langle x(t+dt) \rangle_{\psi} - \langle x(t) \rangle_{\psi}}{dt}$
Vitesse de la particule	$\langle v_x(t) \rangle_{\psi} = \lim_{\substack{dt \to 0 \\ dt}} \frac{\langle x(t+dt) \rangle_{\psi} - \langle x(t) \rangle_{\psi}}{dt}$ $\langle v_x(t) \rangle_{\psi} = \frac{\hbar}{im} \int_{\mathbb{R}} \psi^* \frac{\partial \psi}{\partial x} dx$
Quantité de mouvement	$\langle p_x \rangle_{\psi} = m \langle \nu_x \rangle_{\psi} = \int_{\mathbb{R}^2} \psi^* \left(\frac{\hbar}{i} \right) \frac{\partial \psi}{\partial x} dx$
Quantité de mouvement (Moment d'ordre 2)	$\langle p_x^2 \rangle_{\psi} = \int_{\mathbb{R}} \psi^* \left(\frac{\hbar}{i} \right)^2 \frac{\ddot{\partial}^2 \psi}{\partial x^2} dx$
Théorène d'Ehrenfest	$\frac{\mathrm{d}\langle p_x \rangle_{\psi}}{\mathrm{d}t} = -\left\langle \frac{\partial \mathbf{V}}{\partial x} \right\rangle_{\psi}$
Dans la limite classique $\Delta x \ll \Lambda$ (Λ l'echelle de longueur typique sur laquelle x varie, i.e. $V(x)$ peut être approché par sa tangente)	$\frac{\mathrm{d}\langle p_x \rangle_{\psi}}{\mathrm{d}t} = -\frac{\partial V}{\partial x} \left(\langle x \rangle_{\psi,t} \right) \text{ C'est le TRD!}$
Énergie cinétique	$\langle \mathbf{E}_c \rangle_{\psi} = \int_{\mathbb{R}} \psi^* \left(\frac{-\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \right) \mathrm{d}x$

 ${\it TABLE}~12-Introduction~aux~equations~de~la~physique~quantique$