DS-6 (CCINP-e3a) - Barème

	7	4	44
Connaissance du cours			
Quantité de questions traitées			
Détail/Rigueur de la rédaction			
Utilisation appropriée de schémas			
Soin de la rédaction			
Commentaires pertinents			

	CHIMIE - Problème 1 : Production du dihydrogène	élève	prof	max
Q.1	• déf avec formation d'une mole à partir de corps simples dans leur ESR			1
Q.1	• $\Delta_f H^0(\mathcal{H}_{2(g)}) = 0$ car $H_2(g)$ corps simple dans son ESR à 298K			
	• $\Delta_r H^0 = 205.7 \ kJ.mol^{-1}$ • BONUS si endothermique			2(+0.5)
$\mathbf{Q.2}$	$\bullet \ \Delta_r G^0(298K) = 141.7 \ kJ.mol^{-1} \ \bullet \ \Delta_r S^0 = 214.8 \ J.K^{-1}.mol^{-1}$			
	• $\Delta_r S^0 > 0$ en lien avec le désordre qui augmente avec la quantité de gaz			
Q.3	• d'après Le Châtelier • $P \nearrow \Rightarrow \stackrel{2}{\leftarrow}$			2
Q. 3	• d'après Vant'Hoff • $T \nearrow \Rightarrow \stackrel{1}{\longrightarrow}$			
Q.4	$\bullet \ \Delta_r G^0(1223K) = -57 \ kJ.mol^{-1}$			1(+0.5)
Q.4	• $K^0 = 2,73.10^2$ • BONUS si réaction avancée mais pas totale			
	• tableau d'avancement • BONUS si colonne total gaz • $\xi = \alpha n_0$			3(+1)
Q.5	• $x(CH_4) = \frac{1-\alpha}{2(1+\alpha)}, x(H_2) = \frac{3\alpha}{2(1+\alpha)}$ et $x(CO) = \frac{\alpha}{2(1+\alpha)}$			
4. 0	• $K^0 = \frac{x(\text{CO}) x^3(\text{H}_2)}{x(\text{CH}_4) x(\text{H}_2\text{O})} \left(\frac{P}{P^0}\right)^2 $ • $\Rightarrow \frac{\alpha^2}{1-\alpha^2} = \sqrt{\frac{4K^0}{2700}} = 0,636$			
	• résolution à la calculatrice $\alpha \simeq 0.62$ • BONUS si cohérent avec valeur de K^0			
Q.6	• $P(CH_4) = P(H_2O) = 1.17 \text{ bar}, P(CO) = 1.91 \text{ bar et } P(H_2) = 5.74 \text{ bar}$			0.5
Q.7	• $Q_2 = \frac{n(\text{CO}) n(\text{H}_2)^3}{n(\text{CH}_4) [n(\text{H}_2\text{O}) + \text{d}n] [n_g + \text{d}n]^2} \left(\frac{P}{P^0}\right)^2 < Q_1 = K^0(T)$			1(+0.5)
Q.	• $\Delta_r G_2 = RT \ln \left(\frac{Q_2}{K^0(T)} \right) < 0 \Rightarrow \stackrel{1}{\longrightarrow} \bullet \text{ BONUS si conforme avec modération}$			
Q.8	• $\Delta_r G_3 = \Delta_r G_3^0(1223K) + RT \ln \left(\frac{P(\text{CO}_2)P^0}{P(\text{CO})^2} \right) \bullet \Delta_r G_3 = -2,15 \text{ kJ.mol}^{-1}$			1.5
Q. 0	• $\Delta_r G_4 = \Delta_r G_4^0(T) + RT \ln \left(\frac{P(H_2)^2}{P(CH_4)P^0} \right) = 9,26 \text{ kJ.mol}^{-1}$			
Q.9	• $\Delta_r G_3 < 0 \Rightarrow \stackrel{1}{\longrightarrow}$ et le graphite va se déposer			1
~	• $\Delta_r G_4 > 0 \Rightarrow \stackrel{2}{\longleftarrow}$ et le graphite va disparaître			
	Total			13

PHYSIQUE - Problème 2 : Quelques aspects de l'interaction entre le champ électromagnétique et la matière (d'après e3a-MP-2024)	élève	prof	max
			0.5
• Mention claire de l'utilisation de (MG) , (MA) et (MF)			1
• BONUS si $(MG) \Rightarrow div(\overrightarrow{\underline{E}}) = 0$ car opérateur divergence linéaire			1(+0.5)
·			
, ,			
			0.5
C			0.5
			1
• $B(M,t) = \frac{E_0}{c}\cos(\omega t - kz + \varphi)\overline{e_y}$			
• $\overrightarrow{\Pi}(M,t) = \overrightarrow{E} \wedge \frac{B}{\mu_0} = \frac{E_0^2}{\mu_0 c} \cos^2(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_z}$ • BONUS si cohérent car $\parallel \overrightarrow{k}$			$0.5_{(+0.5)}$
			1
• Démonstration de $\langle \overrightarrow{\Pi} \rangle_T = c \langle w \rangle_T \overrightarrow{e_z} = \frac{c\epsilon_0 E_0^2}{2} \overrightarrow{e_z}$			$0.5_{(+0.5)}$
\bullet BONUS si relation qui traduit la propagation de l'énergie à la vitesse c			
$\bullet \overrightarrow{E}_i(M,t) = E_0 \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e}_x \text{ (ou en } \mathbb{C})$			4.5
$ullet$ Champ réfléchi avec même ω car relation de passage linéaire			
• $+kz$ car propagation dans l'autre sens			
• amplitude E_r et phase ψ a priori \neq • $\overrightarrow{E}_r(M,t) = E_r \cos(\omega t + kz + \psi) \overrightarrow{e}_x$			
• Vide: $\overrightarrow{E}_1(M,t) = \overrightarrow{E}_i(M,t) + \overrightarrow{E}_r(M,t)$ et métal parfait: $\overrightarrow{E}_2(M,t) = \overrightarrow{0}$			
			1(+0.5)
$\bullet \overrightarrow{B}_r(M,t) = \frac{E_0}{2}\cos(\omega t + kz + \varphi)\overrightarrow{e_y} \bullet \text{BONUS si } (\overrightarrow{E}_r, \overrightarrow{B}_r, \overrightarrow{k}_r) \text{ trièdre direct}$			
$\bullet \overrightarrow{B}_1(z=0^-,t) = \overrightarrow{B}_i(z=0^-,t) + \overrightarrow{B}_r(z=0^-,t) = 2\frac{E_0}{c}cos(\omega t + \varphi)\overrightarrow{e}_y$			$1.5_{(+0.5)}$
• Utilisation de la relation de passage pour \overrightarrow{B} en $z=0$ avec $\overrightarrow{B}_2(z=0^+,t)=\overrightarrow{0}$			'
$\bullet \overrightarrow{F_L} = 2\varepsilon_0 S E_0^2 \cos^2(\omega t + \varphi) \overrightarrow{e_z}$			0.5
$ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$			
• RONUS si cohérent car pression selon $+\overrightarrow{e}_z$			1(+0.5)
• $I = c\varepsilon_0 E_0^2/2 \Rightarrow p = \frac{2I}{2} \bullet p_1 = 6.7 \times 10^{-6} Pa \bullet p_2 = 6.7 Pa$			1.5(+0.5)
• BONUS si pressions très faibles par rapport à $P_{atm} \simeq 10^5 \ Pa$			12.0(10.0)
• BONUS si schéma			$3.5_{(+1)}$
ullet Calcul du nombre dN de photons qui frappent la surface pendant dt			<u> </u>
• Les dN photons sont contenus dans un cylindre de volume $d\tau = cSdt$			
• $dN = n_{\gamma}^* d\tau = n_{\gamma}^* cS dt$ • Energie $d\mathcal{E}$ des dN photons : $d\mathcal{E} = E_{\gamma} n_{\gamma}^* cS dt$			
• or $d\mathcal{E} = ISdt$ • Finalement $n_{\gamma}^* = \frac{I}{cE_{\gamma}}$ • $n_{\gamma}^* = 10^{19} \ photons.m^{-3}$			
$10^{30} électrons m^{-3}$			
$\bullet \ p_{\gamma} = \frac{h}{\lambda} \bullet E_{\gamma} = h\nu = \frac{hc}{\lambda} \bullet p_{\gamma} = \frac{E_{\gamma}}{c}$			1.5
$lackbox{lack} \overrightarrow{p}_{\gamma,avant\ choc} = rac{h}{\lambda} \overrightarrow{e}_z \ { m et} \ \overrightarrow{p}_{\gamma,apr\`{ m es}\ choc} = -rac{h}{\lambda} \overrightarrow{e}_z lackbox{lack} \overrightarrow{p}_{\gamma} = 2rac{h}{\lambda} \overrightarrow{e}_z = -rac{2E_{\gamma}}{c} \overrightarrow{e}_z$			1
$\bullet \ \Delta \overrightarrow{p}_{dt} = dN \Delta \overrightarrow{p}_{\alpha} \bullet \Delta \overrightarrow{p}_{dt} = -\frac{2E_{\gamma}n_{\gamma}^*Scdt}{e} \overrightarrow{e}_{\alpha}$			1
	le champ électromagnétique et la matière (d'après e3a-MP-2024) • Écriture des 4 équations de Maxwell dans le vide $(\rho = 0$ et $\overrightarrow{j} = \overrightarrow{0})$ • Mention claire de l'utilisation de (MG) , (MA) et (MF) • Obtention de D'Alembert $\overrightarrow{\Delta} \overrightarrow{E} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \overrightarrow{E}}{\partial c^2}$ avec $c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}$ • BONUS si $(MG) \Rightarrow div(\overrightarrow{E}) = 0$ car opérateur divergence linéaire • $div(\overrightarrow{E} = 0 \Rightarrow -j \overrightarrow{k} \cdot \overrightarrow{E} = 0 \Rightarrow \overrightarrow{E}$ transverse • Idem $(MT) \Rightarrow \overrightarrow{B}$ transverse • Idem $(MT) \Rightarrow \overrightarrow{B}$ transverse • $\overrightarrow{E}(M,t) = E_0 \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ sans oublier la phase • Calcul à partir de l'équation de D'Alembert $\Rightarrow k = \frac{\omega}{c}$ • Rel. de structure valable car OPPH en cartésiennes (ou utilisation de MF) • $\overrightarrow{B}(M,t) = \frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ • $\overrightarrow{\Pi}(M,t) = \overrightarrow{E}_0 \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ • $\overrightarrow{\Pi}(M,t) = \frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ • $\overrightarrow{D}(M,t) = \frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ • $\overrightarrow{D}(M,t) = \frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ • $\overrightarrow{D}(M,t) = \frac{E_0}{c} \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_y}$ • Démonstration de $(\overrightarrow{\Pi})_T = c(w)_T \overrightarrow{e_z} = \frac{c_0 E_0^2}{c^2} \overrightarrow{e_z}$ • BONUS si relation qui traduit la propagation de l'énergie à la vitesse c • $\overrightarrow{E}_1(M,t) = E_0 \cos(\omega t - kz + \varphi) \overrightarrow{e_x}$ (ou en \mathbb{C}) • Champ réfléchi avec même ω car relation de passage linéaire • $+kz$ car propagation dans l'autre sens • amplitude E_r et phase ψ a priori $\neq \phi$ $\overrightarrow{E}_r(M,t) = E_r \cos(\omega t + kz + \psi) \overrightarrow{e_x}$ • Vide : $\overrightarrow{E}_1(M,t) = \overrightarrow{E}_1(M,t) + \overrightarrow{E}_1(M,t) + \overrightarrow{E}_1(M,t) = E_0 \cos(\omega t + kz + \psi) \overrightarrow{e_x}$ • Relation de passage en $z = 0$ valable $\forall t \Rightarrow E_r = -E_0$ $\phi = \varphi$ • Conclusion avec champ réfléchi réel : $\overrightarrow{E}_r(M,t) = -E_0 \cos(\omega t + kz + \varphi) \overrightarrow{e_x}$ • $\overrightarrow{E}_1(z) = -E_0 \cos(\omega t + kz + \varphi) \overrightarrow{e_x}$ so BONUS si $(\overrightarrow{E}_r, \overrightarrow{B}_r, \overrightarrow{k}_r)$ trièdre direct • $\overrightarrow{B}_1(z) = 0^-$, $t) = \overrightarrow{B}_1(z) = 0^-$, t	le champ électromagnétique et la matière (d'après e3a-MP-2024) • Écriture des 4 équations de Maxwell dans le vide ($\rho = 0$ et $\overrightarrow{j} = \overrightarrow{0}$) • Mention claire de l'utilisation de (MG), (MA) et (MF) • Obtention de D'Alembert $\overrightarrow{\Delta} \overrightarrow{E} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \overrightarrow{E}}{\partial \overrightarrow{Q}}$ avec $c = \frac{1}{\sqrt{p_0 c_0}}$ • BONUS si (MG) $\Rightarrow div(\overrightarrow{E}) = 0$ car opérateur divergence linéaire • $div(\overrightarrow{E} = 0 \Rightarrow -j \overrightarrow{k} \cdot \overrightarrow{E} = 0 \Rightarrow \overrightarrow{E}$ transverse • Idem (MT) $\Rightarrow \overrightarrow{B}$ transverse • Idem (MT) $\Rightarrow \overrightarrow{B}$ transverse • Calcul à partir de l'équation de D'Alembert $\Rightarrow k = \frac{\omega}{c}$ • Rel. de structure valable car OPPH en cartésiennes (ou utilisation de MF) • $\overrightarrow{B}(M,t) = E_0 \cos(\omega t - kz + \varphi)\overrightarrow{e_y}$ sans oublier la phase • $(x) = (x) = \frac{1}{2} (x) = \frac{1}{2$	le champ électromagnétique et la matière (d'après e3a-MP-2024) • Écriture des 4 équations de Maxwell dans le vide ($\rho=0$ et $\overrightarrow{j}=\overrightarrow{0}$) • Mention claire de l'utilisation de (MG), (MA) et (MF) • Obtention de D'Alembert $\overrightarrow{\Delta} \overrightarrow{E} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \overrightarrow{E}}{\partial t^2}$ avec $c = \frac{1}{\sqrt{\mu\rho\sigma_0}}$ • BONUS si $(MG) \Rightarrow div(\overrightarrow{E}) = 0$ car opérateur divergence linéaire • $div(\overrightarrow{E} = 0 \Rightarrow -j\overrightarrow{k} \cdot \overrightarrow{E} = 0 \Rightarrow \overrightarrow{E}$ transverse • $dem (MT) \Rightarrow \overrightarrow{B}$ tr

	$lack \Delta \overrightarrow{p}_{dt,plaque} = -\Delta \overrightarrow{p}_{dt,photons}$		2.5(+1)
	• PFD à la plaque : $\overrightarrow{F}_{photons \to plaque} = \frac{d\overrightarrow{p}}{dt} = \lim_{dt \to 0} \frac{\Delta \overrightarrow{p}_{dt,plaque}}{dt}$	'	<u> </u>
Q.31	• D'après Q.27 : $n_{\gamma}^* = \frac{I}{cE_{\gamma}} \bullet \overrightarrow{F}_{photons \to plaque} = \frac{2I}{c} S \overrightarrow{e}_z \bullet p = \frac{2I}{c}$		
	• BONUS si idem Q.25		
	\bullet BONUS si cohérent car pression selon $+\overrightarrow{e}_z$ (sauf si déjà compté en Q.25)		
Q.32	• BONUS si schéma • $ \overrightarrow{F_e} = eE_0 \gg m_e g \Rightarrow E_0 \gg \frac{m_e g}{e}$		1(+0.5)
₩. 02	$\bullet E_0 \gg 5.6 \times 10^{-11} \ V.m^{-1}$		
Q.33	$\bullet \ \langle \overrightarrow{F} \rangle_T = -eE_m(x)\langle \cos(\omega t) \rangle_T \overrightarrow{e_x} = \overrightarrow{0}$		0.5
Q.34	• PFD à un électron selon $\overrightarrow{e}_x : m_e \frac{dv}{dt} = -eE_0 \cos(\omega t)$		1.5
Q. 01	• Avec la notation complexe : $\underline{V}_m = \frac{jeE_0}{m_e\omega}$ • $V_m = \frac{eE_0}{m_e\omega}$ et $\varphi_v = \frac{\pi}{2}$		
Q.35	• Utilisation de la notation complexe $\underline{V}_m = j\omega \underline{X}_m$ (ou réelle : $v = \frac{dx}{dt}$)		$1.5_{(+0.5)}$
4.0 0	$\bullet X_m = \frac{\omega_{u_0}}{\omega_{u_0}}$ et $\varphi_x = 0 \bullet$ BONUS si coherent avec Q.37		
Q.36	• α s'exprime en $V.m^{-2}$		1.5
	• $\overrightarrow{grad}(E_m^2) = 2\alpha(E_0 + \alpha x)\overrightarrow{e_x}$ • si $ \alpha x \ll E_0$, alors $\overrightarrow{grad}(E_m^2) \simeq 2\alpha E_0 \overrightarrow{e_x}$		
Q.37	• Schéma • Force électrique $\overrightarrow{F}_e = -eE_m(x)\overrightarrow{e}_x$ de norme plus grande en $+X_m$		1.5
Q.01	• Force moyenne non nulle et orientée selon $-\overrightarrow{e}_x$		
Q.38	$\bullet \overrightarrow{F} = -eE_m(x)\overrightarrow{e_x} = -e\left[E_0\cos(\omega t) + \alpha \frac{eE_0}{m_e\omega^2}\cos^2(\omega t)\right]\overrightarrow{e_x}$		$1_{(+0.5)}$
Q.0 0	$\bullet \langle \overrightarrow{F} \rangle_T = -\alpha \frac{e^2 E_0}{2m_e \omega^2} \overrightarrow{e_x} \bullet \text{BONUS si cohérent avec Q.37 car selon } -\overrightarrow{e}_x$		
Q.39	• D'après Q.36, $\overrightarrow{grad}(E_m^2) \simeq 2\alpha E_0 \overrightarrow{e_x}$, et on a bien $\overrightarrow{f}_p = -\frac{e^2}{4m_e\omega^2} \overrightarrow{grad}(E_m^2) \overrightarrow{e_x}$		0.5
0.40	• TEC à un électron : $\Delta E_c = W(\overrightarrow{f}_p) = f_p D \bullet f_p = \frac{\Delta E_c}{D} = 1.6 \times 10^{-8} N$		1(+0.5)
$\mathbf{Q.40}$	• BONUS si force faible, donc réalisable a priori	'	'
	• $I = \frac{4P}{\pi d^2}$ • Or d'après Q.9, $I = \varepsilon_0 c E_0^2 / 2$ • $E_0 = \sqrt{\frac{8P}{\pi d^2 \varepsilon_0 c}}$		$2.5_{(+0.5)}$
Q.41	• $E_0 = 9.8 \times 10^{12} \ V.m^{-1}$ • BONUS si champ extrêmement intense, capable		'
· · · ·	d'ioniser l'air puisque $E_0 > E_{disruptif} = 10^6 \ V.m^{-1}$ (cohérent avec plasma)		
	$\bullet \alpha = \sqrt{\frac{2m_e\omega^2 f_p}{e^2 E_0}} \bullet \alpha = 1.7 \times 10^8 \ V.m^{-2}$		
	Total		38.5

	PHYSIQUE - Problème 3 : Communication avec un satellite relais (d'après CCS-MP-2022)	élève	prof	max
Q.19	• terme magnétique négligeable car particules non relativistes $v \ll c$			1
•	• utilisation de $ \overrightarrow{B} = \frac{ \overrightarrow{E} }{c}$			_
$\mathbf{Q.20}$	Q.20 • BONUS si modèle de Drude • $\overrightarrow{v_e} = \frac{-e}{m_e i \omega} \overrightarrow{E} \cdot \overrightarrow{v_c} = \frac{e}{m_e i \omega} \overrightarrow{E}$			1.5(+0.5)
•	$ \begin{array}{c c} \bullet \overrightarrow{v_e} \gg \overrightarrow{v_c} \text{ car } m_e \ll m_c \\ \hline \bullet \overrightarrow{j} = \rho_e \overrightarrow{v_e} + \rho_c \overrightarrow{v_c} \bullet \overrightarrow{j} \simeq -en_e \overrightarrow{v_e} \text{ car } \overrightarrow{v_e} \gg \overrightarrow{v_c} \end{array} $			
Q.21	$\bullet \ \underline{j} = \rho_e \underline{v'_e} + \rho_c \underline{v'_c} \bullet \ \underline{j} \simeq -e n_e \underline{v'_e} \operatorname{car} \ \underline{v'_e} \gg \underline{v'_c}$			2
	• analogie avec la loi d'Ohm locale • $\underline{\gamma} = -i\frac{\overline{n_e}e^2}{m_e\omega}$		I	1
Q.22	$ullet \left\langle \mathcal{P}_V \right angle = rac{1}{2} \mathcal{R} e \left(\overrightarrow{\underline{J}} \cdot \overrightarrow{\underline{E}}^* \right)$			1(+0.5)
•	$\bullet \langle \mathcal{P}_V \rangle = 0 \bullet \text{BONUS si charges et } \overrightarrow{E} \text{ vibrent en quadrature}$			
Q.23	\bullet Eq. de Maxwell dans le plasma avec $\rho = 0$ car neutre			1
Q.20	$ullet$ $\overrightarrow{\Delta} \overrightarrow{\underline{E}} = \mu_0 \gamma \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial t} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \overrightarrow{E}}{\partial t^2}$			
Q.24	• démo de $\underline{k^2} = \frac{\omega^2 - \omega_p^2}{c^2}$ • BONUS si relation de dispersion • $\omega_p = \sqrt{\frac{n_e e^2}{m_e \epsilon_0}}$			1(+0.5)
	• $\sin \omega < \omega_p, \ \underline{k} = -i \frac{\sqrt{\omega_p^2 - \omega^2}}{c}$			3(+0.5)
	• justification du signe de $k'' = \mathcal{I}(\underline{k})$ avec énoncé ou non divergence des champs			9 (+0.5)
Q.25	• $\underline{E} = E_0 e^{-x/\delta_p} cos(\omega t) \overline{u}_y$ • $\delta_p = \frac{c}{\sqrt{\omega_p^2 - \omega^2}}$ • BONUS si onde stat. évanescente			
	• cartésiennes + pseudo-OPPH \Rightarrow relation de structure valable			
	$ullet \ \overrightarrow{B} = rac{E_0}{\omega^{\lambda}} e^{-x/\delta_p} sin(\omega t) \overrightarrow{u}_z$			
	• courbe avec décroissance exponentielle • tangente à l'origine avec δ			1.5
$\mathbf{Q.26}$	\bullet \overrightarrow{E} et \overrightarrow{B} en quadrature			1.0
Q.27	$\bullet \langle \overrightarrow{\pi} \rangle = \overrightarrow{0} \bullet \text{BONUS si cohérent avec onde stationnaire}$			$0.5_{(+0.5)}$
٧.=٠	• si $\omega > \omega_p$, $\underline{k} = \pm \frac{\sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}}{c}$			
				$2.5_{(+0.5)}$
Q.28	• justification de $k' > 0$ avec énoncé ou avec sens de propagation			
	$\bullet \overrightarrow{E} = E_0 cos \left(\omega t - \frac{\sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}}{c} x \right) \overrightarrow{u}_y \bullet \overrightarrow{B} = E_0 \frac{\sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}}{\omega c} cos \left(\omega t - \frac{\sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}}{c} x \right) \overrightarrow{u}_z$			
	• $\langle \overrightarrow{\pi} \rangle = \frac{E_0^2}{2\mu_0 \omega c} \sqrt{\omega^2 - \omega_p^2} \overrightarrow{u}_x$ • BONUS si cohérent car $\parallel \overrightarrow{k'}$			
	• $v_{\varphi} = \frac{\omega}{k'} = \frac{\omega c}{\sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}}$ • v_{φ} dépend de ω donc milieu dispersif			3
Q.29	• $v_g = \frac{d\omega}{dk'} = \frac{c\sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}}{\omega}$ • tracé des courbes		I.	
	$\bullet v_{\varphi} > c$ mais pas de réalité physique seule			
	$\bullet v_g < c$ car vitesse de propagation de l'information et de l'énergie			
	\bullet altitude satellite géostat $\simeq 36~000~\mathrm{km}$ \bullet ω_p dépend de l'altitude			$3.5_{(+0.5)}$
	• l'onde doit traverser toute l'ionosphère $\Rightarrow \forall h < 36\ 000 \text{ km } \omega > \omega_p(h)$			
Q.30	• $\omega > \omega_{p,max} = \sqrt{\frac{n_{e,max}e^2}{m_e\epsilon_0}}$ • $n_{e,max} = 0.8 \times 10^{13} \ m^{-3}$			
	• $f > 0.03 \ GHz$ • domaine radio			
	• BONUS si cohérent car AM (100 kHz) ne passe pas et FM (100 MHZ) passe			
	Total			21.5

TOTAL		73