

Antennes et propagation radio

Préparé par Mme Jamila BEN SLIMANE

SMART'Com

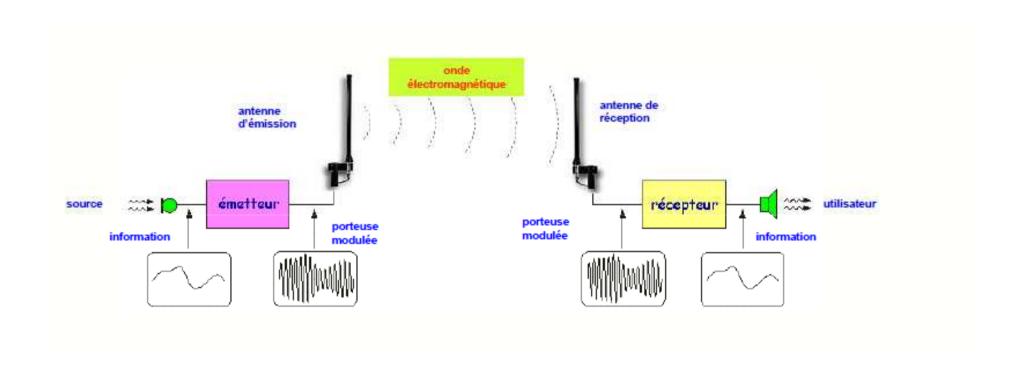
Année universitaire 2017-2018

<u>Plan</u>

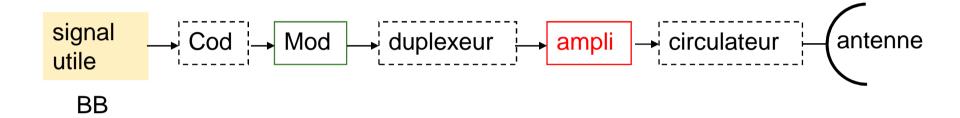
- Introduction Générale
- Chapitre I: Paramètres d'antenne
 - Section I : Équations de Maxwell pour le rayonnement
 - Section II : Polarisation des ondes,
 - Section III : Diagramme de rayonnement, directivité et gain, impédance d'antenne,
- Chapitre II: Antennes en régime d'émission
 - Section I : Principes d'équivalence (relations sources/champs)
 - Section II : Champ rayonné à grande distance (caractéristique vectorielle de rayonnement, puissance rayonnée, impédance d'entrée …)
 - Section III : Exemples d'applications : antennes filaires, antennes imprimées, ouvertures rayonnantes

<u>Plan</u>

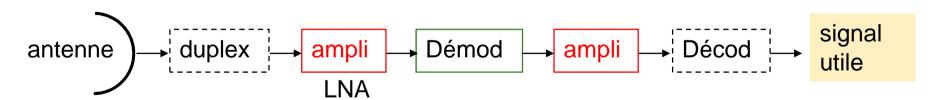
- Chapitre III: Antennes en régime de réception et canaux de propagation
 - Section I : Réponse à une onde plane
 - Section II : Discussion de la puissance reçue : aire d'absorption
 - Section III : Equation des liaisons en espace libre (trajets multiples, température équivalente de bruit).
 - Section IV : Les canaux de propagation (Okumura, Okumura-Hata)
- Chapitre IV: Traitement d'antenne
 - Section I : Réseaux d'antennes
 - Section II : Antennes intelligentes.



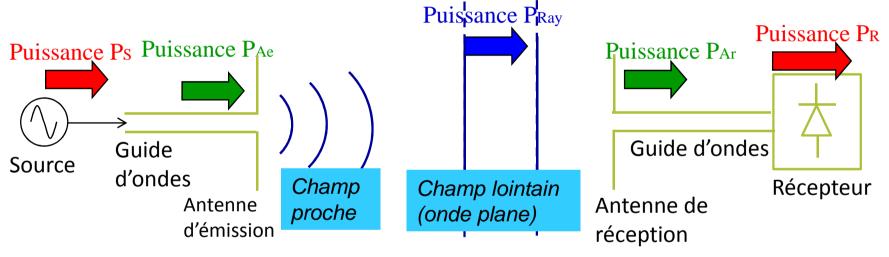
Partie émission:



Partie réception :



Espace libre – propagation d'une onde électromagnétique



- ✓ Ps : puissance électrique disponible au niveau de la source
- ✓ P_{Ae}: puissance électrique fournie à l'antenne d'émission
- ✓ P_{Rav}: puissance rayonnée (transportée par l'onde EM)
- ✓ P_{Ar}: puissance électrique induite par l'antenne de réception
- √ P_R: puissance électrique reçue par le récepteur

En radioélectricité, une antenne est un dispositif permettant de rayonner (**émetteur**) ou de capter (**récepteur**) les **ondes électromagnétiques**.

L'antenne est un conducteur électrique plus ou moins complexe généralement

placé dans un endroit dégagé.

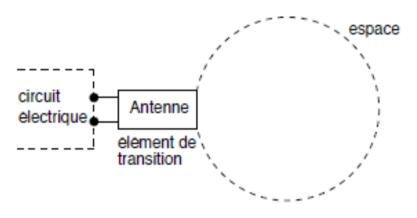


Figure 1.1 – Représentation schématiques de l'antenne.

En radioélectricité, une antenne est un dispositif permettant de rayonner (**émetteur**) ou de capter (**récepteur**) les **ondes électromagnétiques**.

L'antenne est un conducteur électrique plus ou moins complexe généralement placé dans un endroit dégagé.

Il existe des dizaines de types d'antennes, différents par leur fonctionnement, leur géométrie, leur technologie.

Le rôle d'une antenne est de convertir l'énergie électrique d'un signal en énergie électromagnétique transportée par une onde électromagnétique (ou inversement).

Une définition traditionnelle est la suivante :

« Une antenne d'émission est un dispositif qui assure la transmission de l'énergie entre un émetteur et l'espace libre où cette énergie va se propager. Réciproquement, une antenne de réception est un dispositif qui assure la transmission de l'énergie d'une onde se propageant dans l'espace à un appareil récepteur »

Le transport d'énergie par une onde électromagnétique va donc permettre le transfert d'information sans support physique à travers un canal ou une liaison radioélectrique, à condition que l'onde électromagnétique soit modulée par un signal informatif.

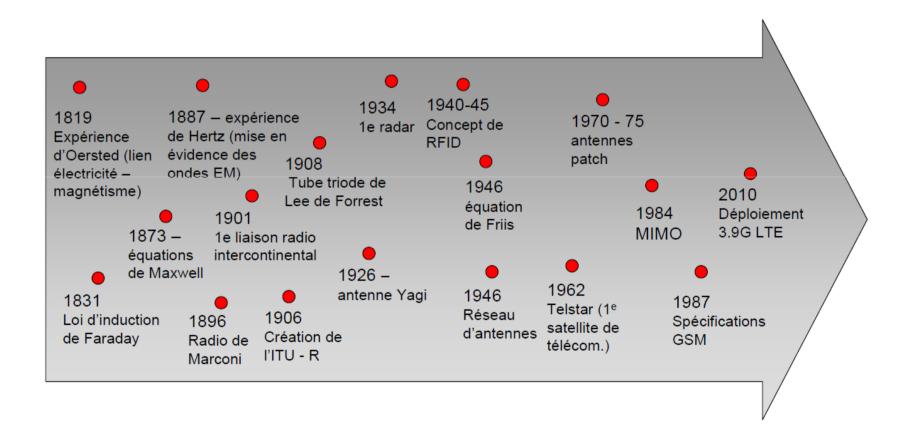
Une liaison radioélectrique est un canal de transmission entre un émetteur et un récepteur, dont le support de transmission est assuré par des ondes électromagnétiques. Comme tous les canaux de communication, il est soumis aux problèmes posés par le bruit et les perturbations, qui vont limiter les performances du système de transmission. Ils sont aussi dépendants des propriétés de l'antenne qui va donner naissance à l'onde électromagnétique, et à l'environnement autour de l'antenne qui va influer sur la propagation des ondes électromagnétiques.

Le transport d'énergie par une onde électromagnétique va donc permettre le transfert d'information sans support physique à travers un canal ou une liaison radioélectrique, à condition que l'onde électromagnétique soit modulée par un signal informatif.

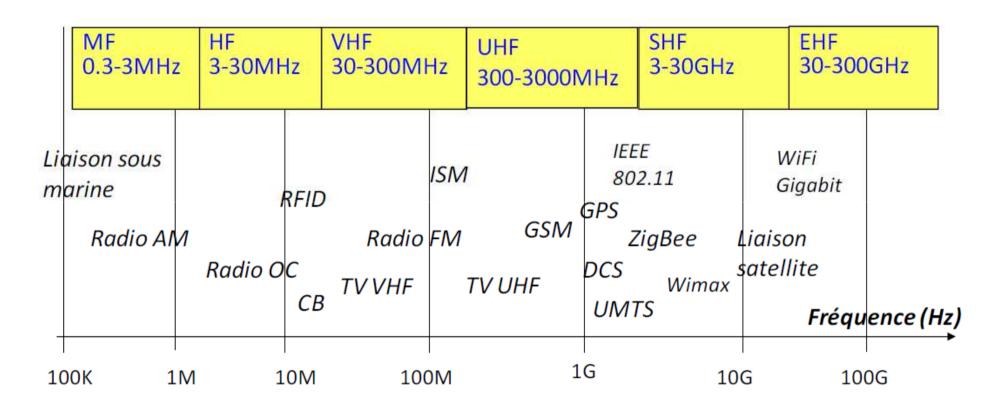
Une liaison radioélectrique est un canal de transmission entre un émetteur et un récepteur, dont le support de transmission est assuré par des ondes électromagnétiques. Comme tous les canaux de communication, il est soumis aux problèmes posés par le bruit et les perturbations, qui vont limiter les performances du système de transmission. Ils sont aussi dépendants des propriétés de l'antenne qui va donner naissance à l'onde électromagnétique, et à l'environnement autour de l'antenne qui va influer sur la propagation des ondes électromagnétiques.

La connaissance et la modélisation de la propagation et des antennes sont complexes ... mais nécessaires pour dimensionner un système de transmission sans fils.

Historique et Applications

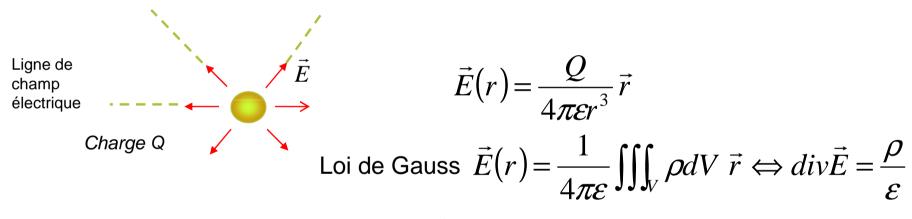


Historique et Applications



Notions fondamentales

 Les charges électriques au repos peuvent exercer des forces électriques entre elles, cette action à distance se fait par l'intermédiaire d'un champ électrique.
 Toute charge électrique Q immobile créé un champ électrique E (V/m) dans l'espace environnant, qui décroit inversement avec le carré de la distance.



Potentiel électrostatique É

$$\vec{E} = -\overrightarrow{grad} V$$

Avec

- ✓ Q: charge et r:distance d'observation
- √ p : densité volumique de charge
- \checkmark ε : permittivité électrique (F/m). A noter ε0 : permittivité diélectrique dans le vide (= 8.85e⁻¹²) et εr : permittivité électrique relative telle que ε = ε0× εr

Notions fondamentales

Toute circulation de courant électrique continu (c'est-à-dire des charges en mouvement) est à l'origine de la création d'un champ magnétique tournant autour de la ligne. Cette ligne exercera une force à distance sur toute autre interconnexion parcourue par un courant.

$$\int_{C} \vec{H} d\vec{l} = \iint_{S} \vec{J} d\vec{S} \iff \overrightarrow{rotH} = \vec{J} \text{ Loi d'Ampère}$$

La relation entre le champ magnétique H (A/m) et l'induction magnétique B (T).

Avec
$$\vec{B} = \mu . \vec{H}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{-L} \frac{\vec{J} \wedge \vec{r}}{r^3} dv$$

- √ J= courant de conduction.
- \checkmark μ : perméabilité magnétique (H/m). A noter μ0 : perméabilité magnétique dans le vide (= $4\pi.10^{-7}$) et μr : perméabilité magnétique relative telle que μ = $\mu0x$ μr

Les charges et les courants électriques sont les sources élémentaires des champs électromagnétiques (champs électriques et magnétiques).

Notions fondamentales: capacité et inductance

- Soit deux conducteurs séparés par une différence de potentiel notée V. Chacun des conducteurs porte une charge Q et de signe opposée.
- La séparation des charges et le champ électrique associé correspond à un stockage d'énergie électrique.
- La capacité mesure la « quantité » d'énergie stockée par ces conducteurs. On la définit par :

 $C(F) = \frac{Q(C)}{V(V)}$

- Soit un circuit parcouru par un courant I qui génère un champ magnétique autour de lui. On note Φ le flux du champ magnétique se couplant à travers la surface présente entre les conducteurs du circuit.
- Le mouvement des charges associé au courant électrique et le champ magnétique associé correspond à un stockage d'énergie magnétique
- L'inductance mesure la « quantité » d'énergie magnétique. On la définit par :

$$L(H) = \frac{\Phi(Wb)}{I(A)}$$

Équations de Maxwell

La connaissance des paramètres des antennes demeure essentielle pour bien comprendre les qualités d'une antenne. Certaines antennes ont des caractéristiques qui les rendent intéressantes pour certaines applications mais absolument inappropriées pour d'autres. Il faudra commencer par une présentation des paramètres importants.

Ces paramètres doivent pouvoir se calculer théoriquement d'après la géométrie de l'antenne. Puisque l'antenne convertit l'énergie électromagnétique, une étude basée sur le rayonnement électromagnétique à partir des équations de Maxwell sera entreprise.

La répartition des champs électriques et magnétiques dans l'espace produite par une distribution donnée de charges et de courants peut être déterminée en résolvant les équations de Maxwell. En outre, celles-ci permettent de déterminer comment l'onde électromagnétique se propage dans l'espace. Pour un milieu homogène et isotrope (cas général de la propagation en espace libre ou guidée), celles-ci sont données par les équations suivantes.

Équations de Maxwell

1. Equation de Maxwell-Gauss: La divergence du champ électrique est proportionnelle à la distribution de charges électriques

$$div\vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad ou \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad (vide)$$

$$div\vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon} \quad ou \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon}$$

Avec:

ho: densité volumique de charge électrique

 $\mathcal{E} = \mathcal{E}_0 \mathcal{E}_r$: la permittivité diélectrique

 \mathcal{E}_0 : la permittivité diélectrique du vide

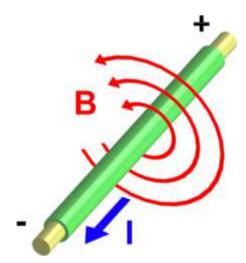
 \mathcal{E}_{r} : la permittivité diélectrique relative

Équations de Maxwell

2. Equation de Maxwell-Thomson: La divergence du champ magnétique est nulle

.

$$div\vec{B} = 0$$
 ou $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$



Équations de Maxwell

 Equation de Maxwell-Faraday: Le rotationnel du champ électrique est (inversement) proportionnel à la variation du champ magnétique au cours du temps

$$\overrightarrow{rot}\overrightarrow{E} = -\frac{\partial \overrightarrow{B}}{\partial t} \quad ou \quad \overrightarrow{\nabla} \wedge \overrightarrow{E} = -\frac{\partial \overrightarrow{B}}{\partial t} = -\mu \frac{\partial \overrightarrow{H}}{\partial t}$$

Avec

 $\mu = \mu_0 \mu_r$: la perméabilité magnétique

 μ_0 : la perméabilité magnétique du vide

 μ_{r} : la perméabilité magnétique relative



Équations de Maxwell

4. Equation de Maxwell- Ampère: Le rotationnel du champ magnétique est la somme de sa dépendance à la variation du champ électrique au cours du temps et d'un courant électrique fixe

$$\overrightarrow{rot}\overrightarrow{H} = \sigma \overrightarrow{E} + \varepsilon \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial t} \quad ou \quad \overrightarrow{\nabla} \wedge \overrightarrow{H} = \sigma \overrightarrow{E} + \varepsilon \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial t}$$

Avec

σ: La conductivité électrique du milieu (S/m)

.



Équations de Maxwell

Que se passe t-il lorsqu'un courant de conduction variable traverse un fil ?

D'après l'équation de <u>Maxwell-Ampère</u>, un champ magnétique variable est produit au voisinage de ce fil.

Localement autour de ce point, il y a une variation du flux du champ magnétique qui, d'après l'équation de <u>Maxwell-Faraday</u>, va donner naissance à un champ électrique variable.

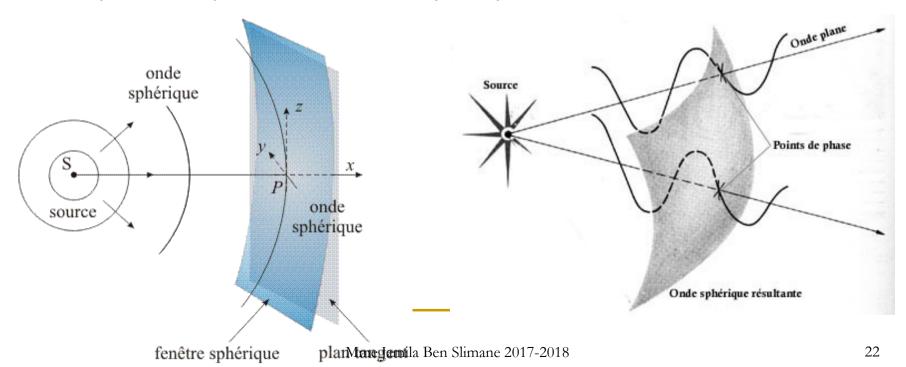
Localement, cette variation de champ électrique donne naissance à un champ magnétique et ce processus continue de proche en proche. Les champs électriques et magnétiques se propagent conjointement à l'image d'une vague.

La résolution des équations de Maxwell montre que la vitesse de déplacement des champs est une constante c égale à la vitesse de la lumière.

Surface d'onde et onde plane

On appelle surface d'onde (front d'onde) l'ensemble des points de l'espace atteints à un instant **t** par une onde émise à un instant antérieur **to**. La phase de l'onde identique en tout point de cette surface, l'amplitude ne l'est qu'à condition que la source rayonne de manière isotrope dans toutes les directions de l'espace.

Dans le cas d'un milieu de propagation isotrope et homogène, la vitesse de propagation est identique dans toutes les directions de l'espace et la surface d'onde est une sphère. On parle alors d'ondes sphériques.



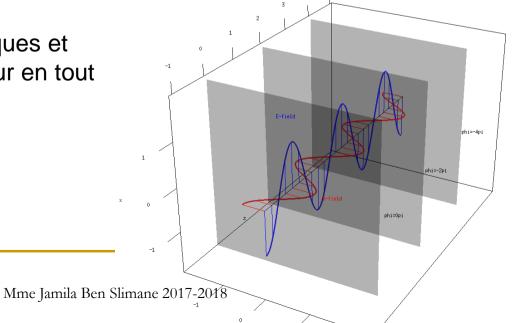
Surface d'onde et onde plane

On appelle surface d'onde (front d'onde) l'ensemble des points de l'espace atteints à un instant **t** par une onde émise à un instant antérieur **to**. La phase de l'onde identique en tout point de cette surface, l'amplitude ne l'est qu'à condition que la source rayonne de manière isotrope dans toutes les directions de l'espace.

Dans le cas d'un milieu de propagation isotrope et homogène, la vitesse de propagation est identique dans toutes les directions de l'espace et la surface d'onde est une sphère. On parle alors d'ondes sphériques.

Loin de la source, l'onde peut être vue localement comme une onde plane.

Localement, les champs électriques et magnétiques ont la même valeur en tout point du plan d'onde.



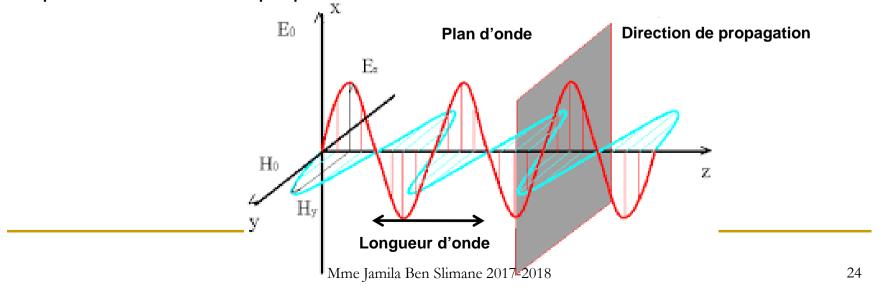
23

Surface d'onde et onde plane

Nous allons chercher à donner une image à l'onde électromagnétique issue des équations de propagation en régime sinusoïdale .

On considère que l'onde se propage le long de l'axe z. A grande distance de la source, l'onde est localement une onde plane. A partir des équations de Maxwell, il est possible de montrer les propriétés suivantes :

- Les champs E et H sont perpendiculaires à la direction de propagation. Ils sont donc inclus au plan d'onde. On parle alors d'onde transversale électromagnétique (onde TEM)
- Les champs E , H et la direction de propagation forment un trièdre direct. Les champs E et H sont donc perpendiculaires entre eux.



Surface d'onde et onde plane

Nous allons chercher à donner une image à l'onde électromagnétique issue des équations de propagation en régime sinusoïdale .

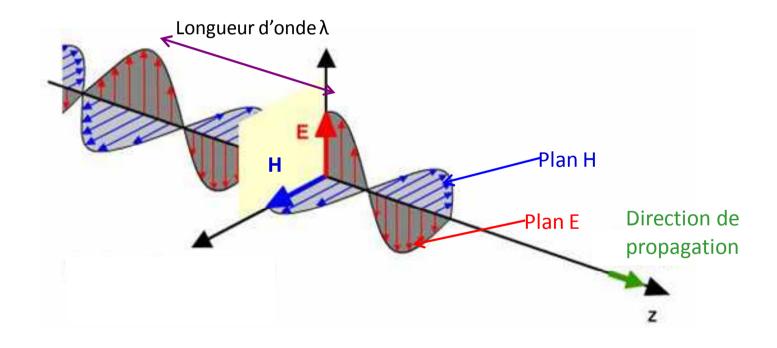
On considère que l'onde se propage le long de l'axe z. A grande distance de la source, l'onde est localement une onde plane. A partir des équations de Maxwell, il est possible de montrer les propriétés suivantes :

- Les champs E et H sont perpendiculaires à la direction de propagation. Ils sont donc inclus au plan d'onde. On parle alors d'onde transversale électromagnétique (onde TEM)
- Les champs E , H et la direction de propagation forment un trièdre direct. Les champs E et H sont donc perpendiculaires entre eux.
- Dans le cas d'un milieu de propagation sans pertes, les champs E et H sont en phase et sont reliés entre eux par l'équation

$$\frac{E}{H} = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} = \eta$$

Surface d'onde et onde plane

Pour une antenne à polarisation rectiligne, on appelle le plan E le plan formé par la direction de propagation et par la direction du champ électrique. Le plan H est celui formé par la direction de propagation et par la direction du champ magnétique



Polarisation des ondes

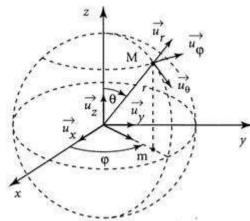
On définit la polarisation d'une onde électromagnétique comme **la direction du champ électrique**. En se plaçant dans un repère sphérique ayant pour origine la source de l'onde avec l'axe **r** orienté le long de la direction de propagation, on peut décrire la direction du champ E par la relation suivante :

$$\vec{E} = E_{\theta} \cdot \vec{u}_{\theta} + E_{\varphi} \cdot \vec{u}_{\varphi}$$

$$E_{\theta} = A \cdot \sin(\omega t + \phi_{\theta}) \qquad E_{\varphi} = B \cdot \sin(\omega t + \phi_{\varphi})$$

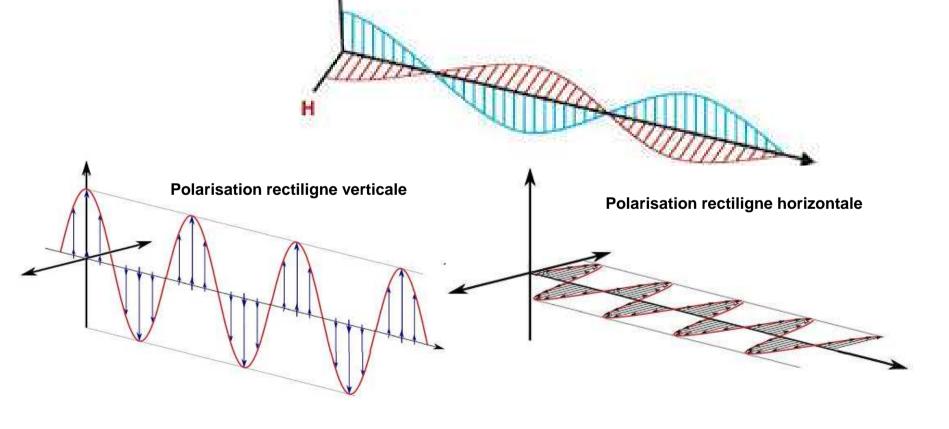
Repère sphérique

- Plan vertical : θ varie de 0 à pi, φ = constante comprise entre 0 et 2*pi
- Plan horizontal : θ = pi/2, φ varie de 0 et 2*pi



Polarisation des ondes

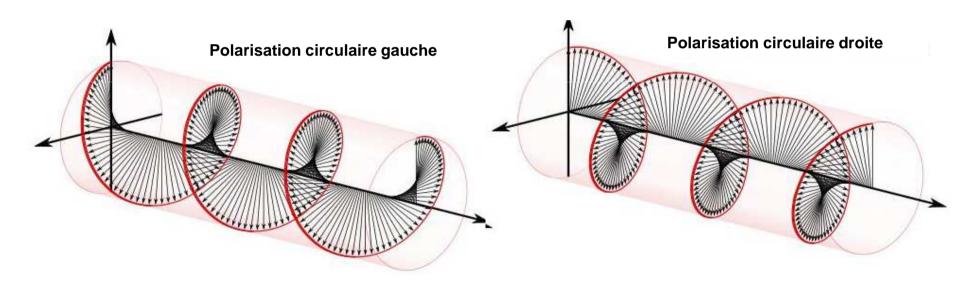
Si les deux composantes du champ électrique vibrent en phase ou en opposition de phase $(\phi_{\theta} = \phi_{\varphi} \pm \pi)$ les champs E et H conservent une direction constante dans le temps. La polarisation est dite **rectiligne**. Le champ électrique évolue dans l'espace à l'intérieur d'un plan.



Polarisation des ondes

Si, la polarisation est **elliptique** et la direction du champ E varie dans le temps. L'extrémité du vecteur représentant le champ électrique décrit une ellipse.

Dans le cas particulier où les 2 composantes sont en quadrature $(\phi_{\theta} = \phi_{\varphi} \pm \pi/2)$, la polarisation est alors **circulaire**. Le champ électrique évolue dans l'espace le long d'une hélice.

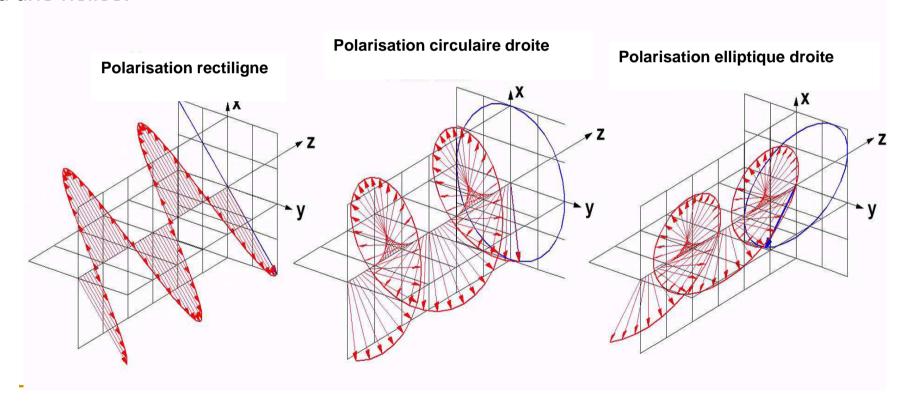


Polarisation des ondes

Si, la polarisation est **elliptique** et la direction du champ E varie dans le temps.

L'extrémité du vecteur représentant le champ électrique décrit une, ellipse.

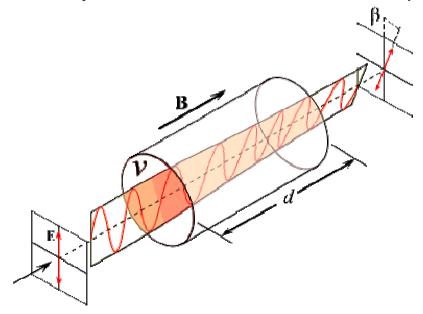
Dans le cas particulier où les 2 composantes sont en quadrature $(\phi_{\theta} = \phi_{\varphi} \pm \pi/2)$, la polarisation est alors **circulaire**. Le champ électrique évolue dans l'espace le long d'une hélice.



Polarisation des ondes

La polarisation de l'onde dépend des caractéristiques de **l'antenne émettrice**. Ainsi, les antennes filaires présentent une polarisation rectiligne. Cependant, la polarisation d'une onde peut être modifiée par le milieu de propagation et les objets environnants.

Par exemple, le passage d'une onde à travers un milieu chargé (comme le passage d'une onde à travers l'ionosphère terrestre) conduit à une rotation du plan de polarisation par effet Faraday et donc à l'introduction de déphasage de propagation.



Polarisation des ondes

La polarisation de l'onde dépend des caractéristiques de **l'antenne émettrice**. Ainsi, les antennes filaires présentent une polarisation rectiligne. Cependant, la polarisation d'une onde peut être modifiée par le milieu de propagation et les objets environnants.

Par exemple, le passage d'une onde à travers un milieu chargé (comme le passage d'une onde à travers l'ionosphère terrestre) conduit à une rotation du plan de polarisation par effet Faraday et donc à l'introduction de déphasage de propagation.

Pour optimiser la réception d'un signal radioélectrique, la polarisation de l'onde électromagnétique et celle de l'antenne réceptrice doivent être les **mêmes**. Dans le cas d'une liaison entre deux antennes à polarisation **rectiligne**, la perte de polarisation dépend de l'angle α entre les deux antennes qui représente la différence d'alignement.

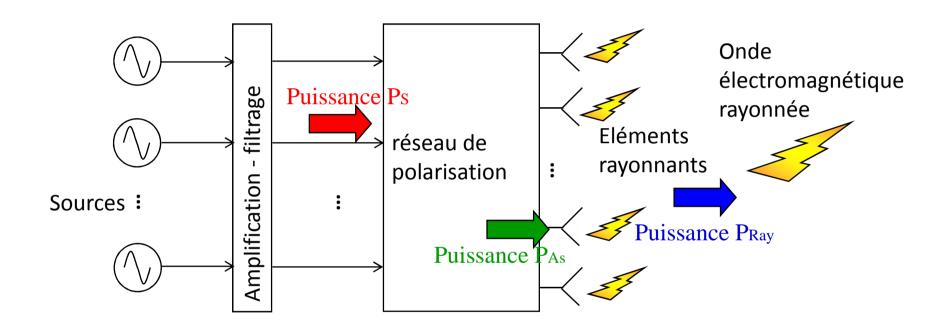
$$L_{pol} = 20 \times \log(\cos \alpha)$$

Caractéristiques des antennes

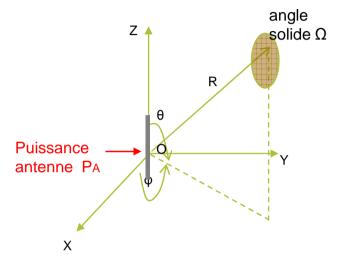
Quel que soit la fréquence de fonctionnement de l'antenne, quel que soit sa structure physique, le rayonnement des antennes est caractérisé par des propriétés communes. Ces propriétés doivent permettre de répondre aux questions suivantes :

- Comment une antenne rayonne t-elle la puissance qui lui est fournie dans l'espace ? Dans quelle(s) direction(s) ?
- Avec quelle efficacité se fait le transfert d'énergie entre la puissance de l'émetteur et la puissance rayonnée ?
- Sur quelle bande de fréquence l'antenne rayonne de manière optimale ?
- Quelles sont les propriétés données par l'antenne à l'onde électromagnétique émise ?

Caractéristiques des antennes



Puissance rayonnée par une antenne



- Puissance rayonnée dans une direction (θ, ϕ) :
- Puissance rayonnée par une unité de surface dans une direction (θ,φ) et à une distance R :
- Puissance rayonnée totale :

$$P(\theta, \varphi) = \frac{P_A}{\Omega}$$

$$p(R, \theta, \varphi) = \frac{P_A}{\Omega R^2}$$

$$P_{tot} = \int_{\theta} \int_{\varphi} P(\theta, \varphi) d\varphi d\theta$$

Puissance rayonnée par une antenne (isotrope)

 Cas d'une antenne isotrope ou omnidirectionnelle : l'antenne rayonne de manière constante dans toutes les directions de l'espace (antennes sans pertes) :

Puissance rayonnée par unité d'angle solide:

$$P(\theta, \varphi) = \frac{P_A}{4\pi}$$

Puissance rayonnée par unité de surface (à une distance R): $p(R, \theta, \varphi) = \frac{P_A}{4\pi R^2}$

• Relation puissance rayonnée et champ électrique :

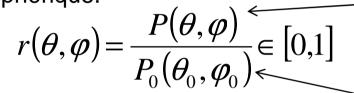
$$p = \frac{1}{2}E.H = \frac{1}{2}\frac{E^2}{\eta} = \frac{P_A}{4\pi R^2}$$

$$\Rightarrow E = \sqrt{\frac{\eta P_A}{2\pi R^2}} = \frac{\sqrt{60P_A}}{R} \quad (espace \ libre \ et \ champ \ lo \ int \ ain)$$

Diagramme de rayonnement: Lobe principal et lobes secondaires

Les antennes sont rarement omnidirectionnelles et émettent ou reçoivent dans des directions privilégiées. Le diagramme de rayonnement représente les variations de la puissance rayonnée $P(\theta, \varphi)$ par l'antenne dans les différentes directions de l'espace. Il indique les directions de l'espace (θ_0, φ_0) dans lesquelles la puissance rayonnée est maximale $P_0(\theta_0, \varphi_0)$. Il est important de noter que le diagramme de rayonnement n'a de sens que si l'onde est sphérique.

La fonction caractéristique de rayonnement



Puissance rayonnée dans une direction quelconque

Puissance rayonnée max

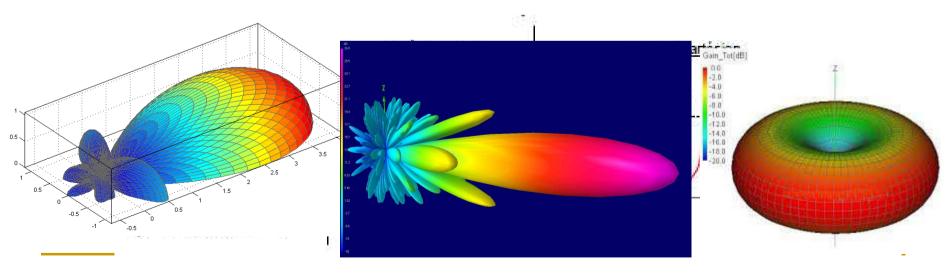


Diagramme de rayonnement: Angle d'ouverture (beamwidth)

- Il caractérise la largeur du lobe principal.
- L'angle d'ouverture à 3 dB 2θ3 représente la portion de l'espace dans lequel la majeure partie de la puissance est rayonnée.

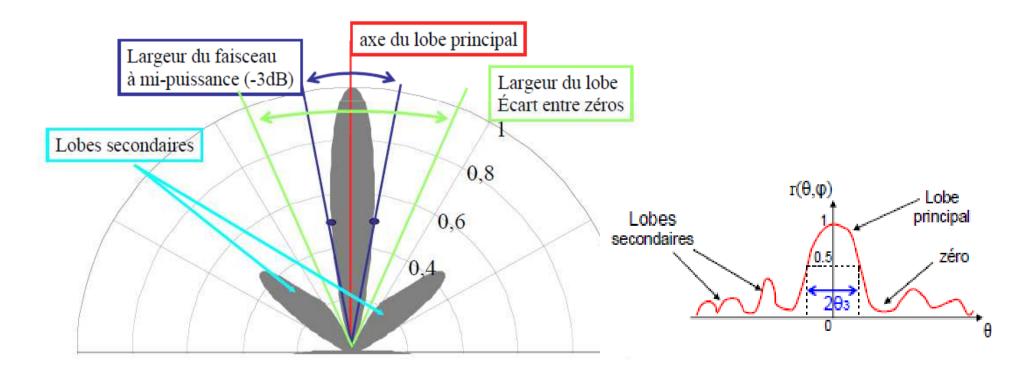
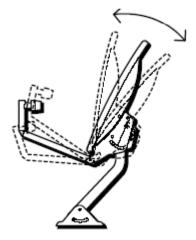


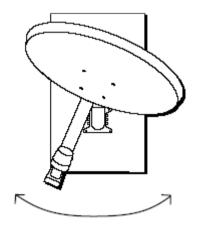
Diagramme de rayonnement: Angle d'ouverture (beamwidth)

D'autres grandeurs sont utiles pour caractériser le lobe :

- Angle entre la direction du lobe principal et le premier zero
- Azimuth beamwidth
- Elevation beamwidth
- Tilt.



Elevation is the up/down angle that the dish is pointed



Azimuth is side to side direction that the dish is pointed

Directivité

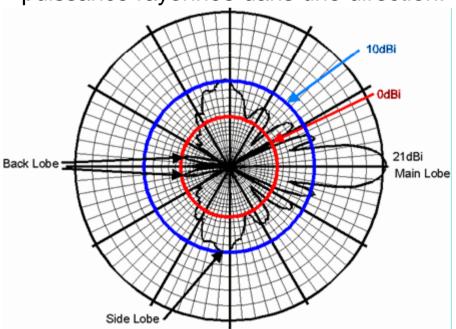
La directivité $D(\theta,\phi)$ d'une antenne dans une direction (θ,ϕ) est le rapport entre la puissance rayonnée dans une direction donnée $P(\theta,\phi)$ et la puissance que rayonnerait une antenne isotrope.

$$D(\theta, \varphi) = \frac{P(\theta, \varphi)}{\frac{P_R}{4\pi}} = 4\pi \frac{P(\theta, \varphi)}{P_R}$$

Gain

Le gain $G(\theta,\phi)$ d'une antenne dans une direction (θ,ϕ) est le rapport entre la puissance rayonnée dans une direction donnée $P(\theta,\phi)$ sur la puissance que rayonnerait une antenne isotrope sans pertes.

En général, le gain G correspond au gain dans la direction de rayonnement maximal (θ_0, ϕ_0) . Cette propriété caractérise la capacité d'une antenne à focaliser la puissance rayonnée dans une direction.



$$G(\theta, \varphi) = 4\pi \frac{P(\theta, \varphi)}{P_A} \Rightarrow G = 4\pi \frac{P(\theta_0, \varphi_0)}{P_A}$$

Rendement

- Le rendement η d'une antenne traduit sa capacité à transmettre la puissance électrique en entrée P_A sous forme de puissance rayonnée P_R.
- Le rendement est lié aux pertes dans le réseau de polarisation et dans les éléments rayonnants.

$$P_R = \eta.P_A \implies G = \eta.D$$



Lien entre le gain et l'angle d'ouverture

$$G = 4\pi \frac{P(\theta_0, \varphi_0)}{P_A} \quad or \quad P_R = \int_0^{4\pi} P(\theta, \varphi) d\Omega = \int_0^{4\pi} r(\theta, \varphi) P(\theta_0, \varphi_0) d\Omega$$

$$\Rightarrow G = \eta \cdot \frac{4\pi}{\int_{0}^{4\pi} r(\theta, \varphi) d\Omega}$$

 Plus le gain est fort, plus la puissance est rayonnée dans un lobe étroit -> l'angle d'ouverture diminue.

PIRE (Puissance Isotrope Rayonnée Équivalente d'une antenne)

La puissance isotrope rayonnée équivalente d'une antenne (PIRE ou EIRP en anglais) définit, dans la direction de rayonnement maximal, la puissance électrique qu'il faudrait apporter à une antenne isotrope pour obtenir la même puissance rayonnée dans cette direction.

$$PIRE = G \times P_A$$

Fréquence de résonance

Une antenne rayonne efficacement sur une bande de fréquence étroite qui correspond à sa fréquence de résonance (mise en oscillation permanente des charges par l'excitation de l'antenne).

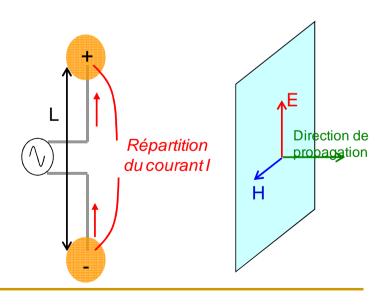
Le phénomène de résonance apparaît lorsqu'une des dimensions de l'antenne Lg est (environ) égale à une demi longueur d'onde λres.

$$Lg = \frac{\lambda_{res}}{2} = \frac{c}{2\sqrt{\varepsilon_r} f_{res}}$$

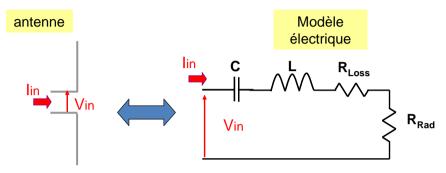
Exemple: dipôle demi-onde

- Un dipôle est constitué de 2 tiges cylindriques de diamètre fin (d < λ/100), connectées à une source d'excitation..
- Lorsque la fréquence est telle que la longueur L = λ/2, le dipôle devient résonant.
- Fréquence de résonance :

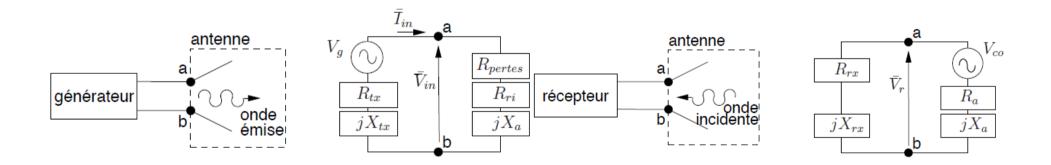
$$L = \frac{\lambda}{2} \iff f_{res} = \frac{c}{2.L}$$



Impédance d'une antenne

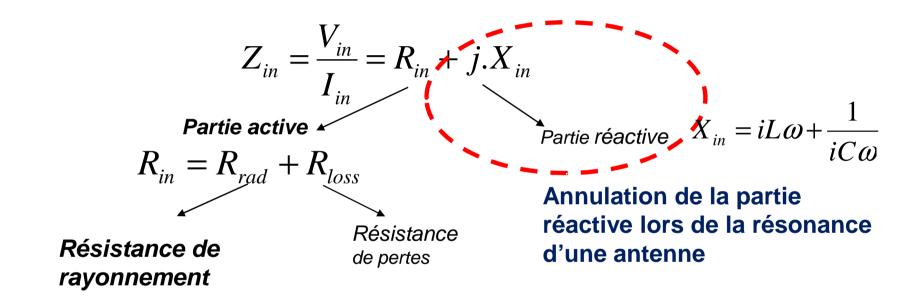


Modèle électrique d'une antenne



Impédance d'une antenne

On définit l'impédance d'entrée complexe d'une antenne par :



Résistance de rayonnement

Il ne s'agit pas d'une résistance ohmique. Elle traduit la conversion de l'énergie électrique fournie à l'antenne en énergie électromagnétique véhiculée par une onde plane.

$$P_{Rad} = \frac{1}{2} R_{Rad} I_{in}^2$$

Efficacité d'une antenne

- Une partie de la puissance active fournie à l'antenne est dissipée par la résistance ohmique de l'antenne → pertes (effet joule).
- L'efficacité est le rapport entre la puissance rayonnée et la puissance active totale.
- L'efficacité est le rapport entre le gain et la directivité d'une antenne.

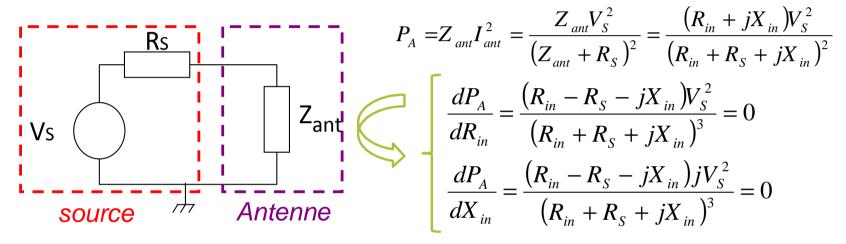
$$R_{loss}$$

$$\eta = \frac{P_{Rad}}{P_A} = \frac{R_{Rad}}{R_{Rad} + R_{Loss}}$$

$$P_R = \eta.P_A \implies G = \eta.D$$

Optimisation du transfert de puissance

Soit le modèle électrique équivalent d'une antenne connectée à une excitation. Quelle est la condition d'impédance qui assure le transfert de puissance max à l'antenne ?



Condition d'adaptation d'impédance pour optimiser le transfert de puissance :

$$R_{in} = R_S$$

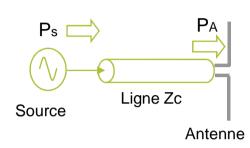
$$X_{in} = 0$$

$$P_{ant max} = \frac{V_S^2}{4R_S}$$

$$P_{ant max} = \frac{V_S^2}{4R_S}$$

$$R_{in} = 0$$

Adaptation – condition d'adaptation



$$P_{A} = P_{S} \left(1 - \left| \Gamma_{in} \right|^{2} \right)$$

$$P_A = P_S - P_S \left| \Gamma_{in} \right|^2$$

$$S_{11} = \Gamma_{in} = \frac{Z_{in} - Z_C}{Z_{in} + Z_C}$$

- Une antenne est reliée à la source par une ligne de transmission d'impédance caractéristique $Z_{\mathbb{C}}$ (en général, $Z_{\mathbb{C}} = 50\Omega$).
- Pour assurer un transfert maximal de puissance entre l'alimentation et l'antenne, il est nécessaire d'assurer une adaptation d'impédance.
- L'adaptation permet d'annuler le coefficient de réflexion \(\Gamma_{in}\) ou S₁₁ en entrée de l'antenne.

Condition d'adaptation
$$S_{11} = 0 \iff Z_{in} = Z_C$$

Perte liée à la désadaptation (mismatch loss) :

$$P_{mismatch} = P_{S} \left| \Gamma_{in} \right|^{2}$$

Adaptation – VSWR, Voltage Standing Wave Ratio

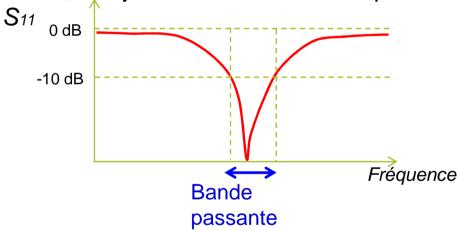
l'adaptation de l'antenne est souvent caractérisée par le rapport d'onde stationnaire (ROS) ou Voltage Standing Wave Ratio (VSWR). Lorsqu'il y a désadaptation, la réflexion d'une partie de l'onde incidente et l'addition avec l'onde incidente conduit à l'apparition d'une onde stationnaire dans la ligne qui relie l'antenne à la source (ou au récepteur).

$$VSWR = \frac{V_{\text{max}}}{V_{\text{min}}} = \frac{1 + \Gamma_{in}}{1 - \Gamma_{in}}$$

Largeur de bande (bande passante)

La bande passante d'une antenne correspond à la bande de fréquence où le transfert d'énergie de l'alimentation vers l'antenne ou de l'antenne vers le récepteur est maximale.

A l'intérieur de la bande passante, le coefficient de réflexion est faible (S₁₁< -10dB). Pour optimiser la bande passante, on peut agir directement sur l'antenne afin de modifier son impédance, ou ajouter un élément d'adaptation.



Notion de facteur de qualité

$$Q = \frac{f_{res}}{\Delta f}$$

Température de bruit d'une antenne

Lorsqu'une antenne reçoit de la puissance en provenance d'autres sources qui viennent perturber le fonctionnement de la transmission, cette puissance constitue du bruit. L'ensemble du bruit pondéré par la fonction caractéristique de rayonnement constitue la puissance de bruit $\bf B$ captée par l'antenne. Elle s'exprime pour une bande de fréquence donnée Δf (BW) par.

$$B = kT_B \Delta f$$

$$\Rightarrow T_B = \frac{B}{k\Delta f}$$

$$k = 1.3810^{-23} JK^{-1}$$
: Constante de Boltzmann

Principes d'équivalence (relations sources/champs)

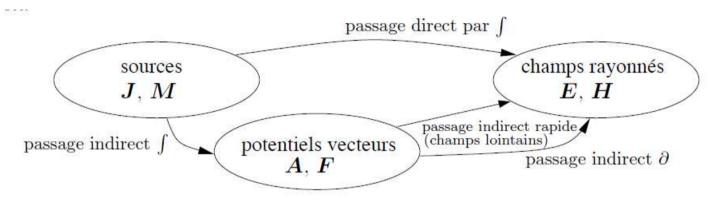


Figure 3.1 – Passages mathématiques des sources aux champs rayonnés.

Le passage de l'expression des sources électroniques vers l'expression des champs électromagnétiques rayonnés est difficile. La figure montre qu'il existe un passage direct utilisant uniquement des intégrales, et un passage indirect impliquant la création d'entités mathématiques (sans fondement physique) appelées les potentiels vecteurs. Le passage indirect se réalise en deux étapes: une première conduit aux potentiels vecteurs par les biais des intégrales, puis vers les champs électromagnétiques par des équations différentielles. On préfère ce passage car il demeure plus simple.

Mme Jamila Ben Slimane 2017-2018

Équations de Maxwell

Si l'on considère que le milieu de propagation ne contient ni charges ni courants $(\rho=0,\vec{J}=0)$, dans ces conditions, les équations de Maxwell s'écrivent:

$$\begin{cases} \vec{\nabla} \wedge \vec{E} = -\mu \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon} \\ \vec{\nabla} \wedge \vec{H} = \vec{J} + \varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{H} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \vec{\nabla} \wedge \vec{E} = -\mu \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = 0 \\ \vec{\nabla} \wedge \vec{H} = \varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{H} = 0 \end{cases}$$

Avec

 \vec{E}, \vec{H} : champs électrique et magnétique

 \vec{J} , ρ : densités volumiques de courant et de charge.

ε, μ sont respectivement la permittivité et la perméabilité du milieu.

Équations de Maxwell: Etablir 2 équations différentielles en E et en H

$$\vec{\nabla} \wedge (\vec{\nabla} \wedge \vec{H}) = \vec{\nabla} \wedge \left(\varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) = \varepsilon \frac{\partial}{\partial t} (\vec{\nabla} \wedge \vec{E}) = \varepsilon \frac{\partial}{\partial t} \left(-\mu \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} \right) = -\varepsilon \mu \frac{\partial^2}{\partial t^2} (\vec{H})$$

Or, la propriété du rotationnel pérmet d'écrire:

$$\vec{\nabla} \wedge (\vec{\nabla} \wedge \vec{H}) = \vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \cdot \vec{H}) - \nabla^2 \vec{H} = -\nabla^2 \vec{H}$$

$$\nabla^2 \vec{H} - \varepsilon \mu \frac{\partial^2}{\partial t^2} (\vec{H}) = 0$$

De même on peut montrer que

Donc,

$$\nabla^2 \vec{E} - \varepsilon \mu \frac{\partial^2}{\partial t^2} (\vec{E}) = 0$$

Équations de Maxwell

On pose: $\varepsilon \mu = \frac{1}{v^2}$, où v est la vitesse de propagation. (Dans le vide $v = c = 3.10^8 m/s$).

$$\begin{cases} \nabla^2 \vec{H} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} (\vec{H}) = 0 \\ \nabla^2 \vec{E} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} (\vec{E}) = 0 \end{cases}$$

Équations de Maxwell

Vérifiant que $H = H_0 \cos(\omega t - kz)$ est solution de cette équation différentielle:

$$\frac{\partial^2 H}{\partial z^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 H}{\partial t^2} = 0$$

Donc,
$$\frac{\partial^2 (H_0 \cos(\omega t - kz))}{\partial z^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 (H_0 \cos(\omega t - kz))}{\partial t^2} = 0$$

$$Donc, +kH_0 \frac{\partial \left(\sin(\omega t - kz)\right)}{\partial z} - \frac{1}{v^2} H_0 \omega \frac{\partial \left(\sin(\omega t - kz)\right)}{\partial t} = 0$$

$$Donc, -k^2 H_0 \cos(\omega t - kz) + \frac{1}{v^2} H_0 \omega^2 \cos(\omega t - kz) = 0$$

Donc,
$$-k^2 + \frac{1}{v^2}\omega^2 = 0$$

$$Donc$$
, $k = \frac{\omega}{v}$: Constante de propagation

Équations de Maxwell

Vérifiant que $H = H_0 \cos(\omega t - kz)$ est solution de cette équation différentielle:

$$\frac{\partial^2 H}{\partial z^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 H}{\partial t^2} = 0$$

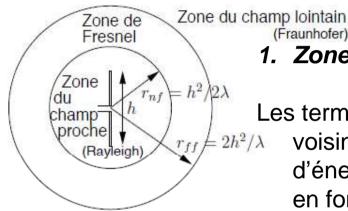
De même on peut montrer que $E = E_0 \cos(\omega t - kz)$ est solution de cette équation différentielle:

$$\frac{\partial^2 E}{\partial z^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 E}{\partial t^2} = 0$$

Constante de propagation

Champ proche / Champ lointain

L'environnement d'une antenne peut être séparé en 3 zones :



(Fraunhofer) 1. Zone de rayonnement proche (Zone de Rayleigh) $R < \frac{h^2}{2\lambda}$

Les termes inductifs et électrostatiques sont prépondérants au voisinage immédiat de l'antenne. Il y a une accumulation d'énergies électrique et magnétique. Les champs varient peu en fonction de la distance mais ils sont très complexes à analyser.

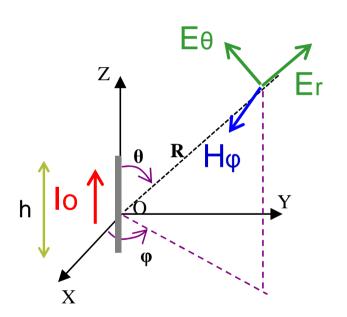
2. Zone intermédiaire (Zone de Fresnel)

Elle se situe entre les deux extrêmes. Dans cette zone les champs varient avec de fortes oscillations.

3. Zone éloignée (Zone de Fraunhofer)
De manière générale, cette zone s'étend au-delà de $R > \frac{2h^2}{\lambda}$. Elle représente la zone la plus importante car on utilise les antennes pour communiquer sur de grandes distances.

Une antenne basique – dipôle élémentaire (de Hertz)

- Fil électriquement court (h << λ/10). Courant d'excitation sinusoïdal d'amplitude quasi constant le long de l'antenne.
- Expression des champs E et H (en coordonnées sphériques) :



$$\vec{E}_r = 2 \frac{\eta \beta^2 I_o h}{4\pi} \cos \theta \left(\frac{1}{\beta^2 r^2} - \frac{j}{\beta^3 r^3} \right) e^{-j\beta r}$$

$$\vec{E}_{\theta} = \frac{\eta \beta^2 I_o h}{4\pi} \sin \theta \left(\frac{1}{\beta^2 r^2} + \frac{j}{\beta r} - \frac{j}{\beta^3 r^3} \right) e^{-j\beta r}$$

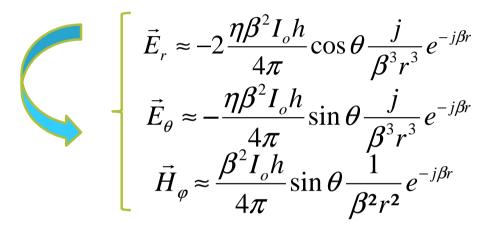
$$\vec{H}_{\varphi} = \frac{\beta^2 I_o h}{4\pi} \sin \theta (\frac{1}{\beta^2 r^2} + j \frac{1}{\beta r}) e^{-j\beta r}$$

$$\vec{E}_{\varphi} = \vec{H}_r = \vec{H}_{\theta} = \vec{0}$$

- ✓Onde électromagnétique en mode TEM ?
- √Transport d'une puissance active par l'onde EM ?

Une antenne basique – dipôle élémentaire (de Hertz)

■ A proximité de l'antenne, si $\beta R << 1$: $\beta R << 1 \Rightarrow R << \frac{\lambda}{2\pi}$

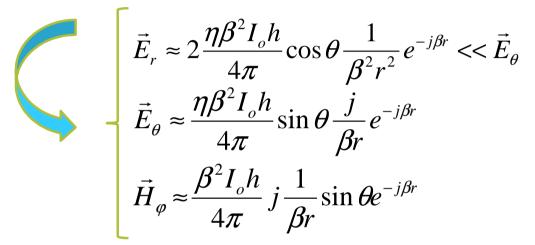


- E et H sont en quadrature de phase → pas de transport de puissance active, conservation d'une puissance dite réactive.
- E, H et la direction de propagation ne forment pas un trièdre direct avec la direction de propagation. → le mode de propagation n'est pas TEM.
- Décroissance rapide en 1/r³ du champ.

Zone réactive ou de champ proche

Une antenne basique – dipôle élémentaire (de Hertz)

■ A grande distance de l'antenne, si $\beta R >> 1$: $\beta R >> 1 \Rightarrow R >> \frac{\lambda}{2\pi}$



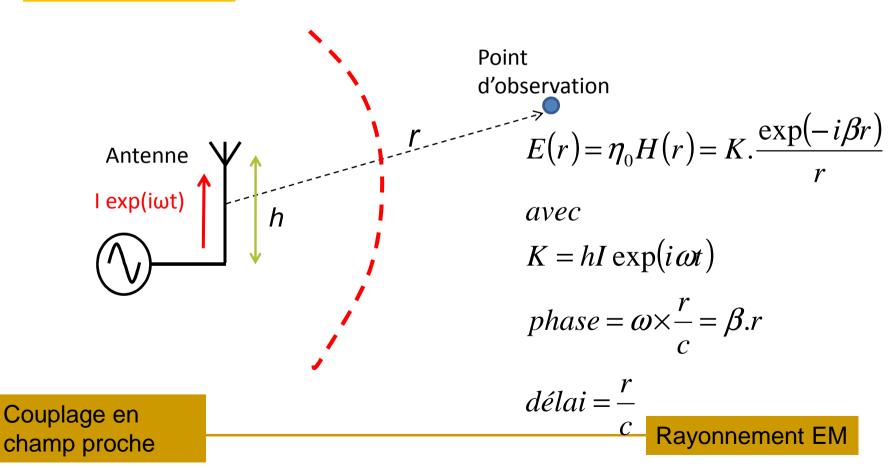
- E et H sont en phase → transport de puissance active, partie réactive négligeable.
- Le rapport E / H = η, l'impédance d'onde dans le milieu de propagation
- E, H et la direction de propagation forment un trièdre direct avec la direction de propagation. → le mode de propagation est TEM.
- Décroissance du champ en 1/r.

Zone radiative ou de champ lointain

Champ proche / Champ Iointain

Champ proche

Champ lointain



Puissance transportée par une onde électromagnétique

Dans un volume **dV**, une onde électromagnétique transporte une énergie composée de:

■ une énergie électrique = $\frac{\mathcal{E}E^2}{2}dV$ ■ une énergie magnétique = $\frac{\mu H^2}{2}dV$

L'énergie totale est donc de: $\frac{\mathcal{E}E^2 + \mu H^2}{2} dV = \frac{1}{2} E.HdV$

L'onde transporte la puissance suivante, exprimée sous la forme d'un vecteur appelé vecteur de Poynting donné par:

$$\overrightarrow{P} = \frac{1}{2} \overrightarrow{E} \wedge \overrightarrow{H}^* (W/m^2)$$
 Avec $H^* : conjug\acute{e} \ de \ H$

•La valeur moyenne temporelle du vecteur de Poynting vaut $P = \frac{1}{2} \operatorname{Re}(E \times H)$ •Cas d'une onde TEM (E et H en phase et reliée par l'impédance d'onde): $P = \frac{1}{2} \frac{|E|^2}{\eta}$

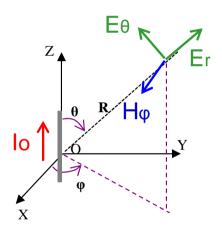
Exemples d'applications: Antennes pour les télécommunications

Bien que les antennes filaires et les boucles constituent les antennes les plus courantes car les plus simples et les moins onéreuses, leurs performances sont parfois limitées et il est nécessaire de concevoir des éléments rayonnants plus complexes pour obtenir de meilleurs gains, des bandes passantes plus larges. Le développement des applications sans fils embarquées et mobiles augmentent l'exigence en terme de miniaturisation des antennes.

- Antennes élémentaires
 - Dipôle élémentaire ou dipôle de Hertz
 - Boucle élémentaire antenne boucle
- Antenne ferrite
- Antenne dipôle demi-onde
- Antenne imprimée ou patch
- Miniaturisation et intégration d'antennes
- Ouverture rayonnante et antenne à réflecteur

Dipôle élémentaire (de Hertz)

- Fil électriquement court (h << λ/10). Courant d'amplitude quasi constant le long de l'antenne.
- Antenne « électrique »



$$\vec{E}_r = 2\frac{\eta \beta^2 I_o h}{4\pi} \cos \theta \left(\frac{1}{\beta^2 r^2} - \frac{j}{\beta^3 r^3} \right) e^{-j\beta r}$$

$$\vec{E}_\theta = \frac{\eta \beta^2 I_o h}{4\pi} \sin \theta \left(\frac{1}{\beta^2 r^2} + \frac{j}{\beta r} - \frac{j}{\beta^3 r^3} \right) e^{-j\beta r}$$

$$\vec{H}_\varphi = \frac{\beta^2 I_o h}{4\pi} \sin \theta \left(\frac{1}{\beta^2 r^2} + j \frac{1}{\beta r} \right) e^{-j\beta r}$$

$$\vec{E}_\theta = \vec{H}_r = \vec{H}_\theta = \vec{0}$$

Dipôle élémentaire (de Hertz)

- Fil électriquement court (h $<< \lambda/10$). Courant d'amplitude quasi constant le long de l'antenne.
- Antenne « électrique »

$r(\theta) = \sin^2(\theta)$

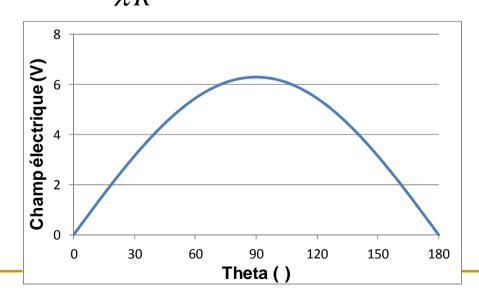
$$D(\theta) = \frac{3}{2}\sin^2(\theta)$$

$$D(\theta) = \frac{3}{2}\sin^2(\theta)$$
$$2\theta_3 = \pi/2$$
$$R_{rad} = 80\left(\frac{\pi h}{\lambda}\right)^2$$

En champ lointain:

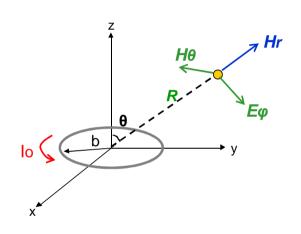
$$\vec{E}_{\theta} = \frac{j}{\beta R} \frac{\eta \beta^{2} I_{o} h}{4\pi} \sin \theta \times e^{-j\beta R}$$

$$= j \frac{60 \pi}{\lambda R} I_{o} h \cdot \sin \theta \times e^{-j\frac{2\pi R}{\lambda}}$$



Boucle élémentaire

Boucle de rayon b petit devant λ.



$$r(\theta) = \sin^2(\theta)$$

$$D(\theta) = \frac{3}{2}\sin^2(\theta)$$

$$D(\theta) = \frac{3}{2}\sin^2(\theta)$$

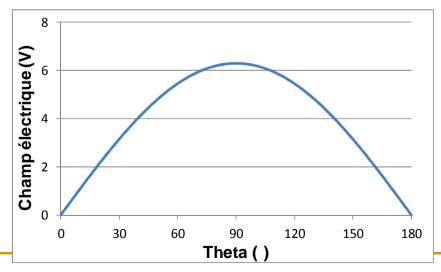
$$R_{rad} = 31170 \times \left(\frac{S}{\lambda^2}\right)^2$$

En champ lointain:

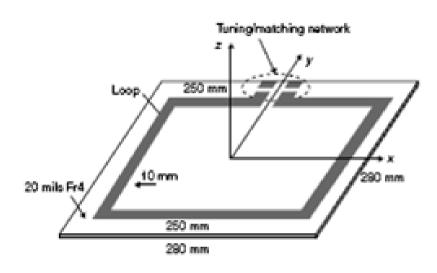
$$H_{\theta} = j \frac{\omega \mu \beta_o^2}{4\pi \eta_o} \times I_0 \pi b^2 \times \sin \theta \times j \frac{1}{\beta_o r} \times e^{-j\beta_o r}$$

$$E_{\varphi} = -j \frac{\omega \mu \beta_o^2}{4\pi} \times I_0 \pi b^2 \times \sin \theta \times j \frac{1}{\beta_o r} \times e^{-j\beta_o r}$$

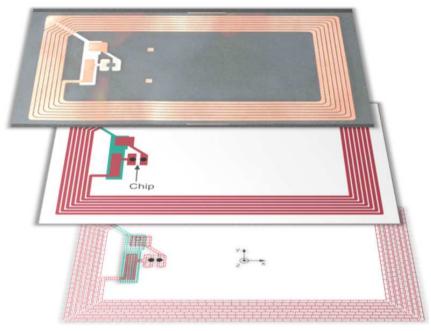
$$E_{\varphi} = -j \frac{\omega \mu \beta_o^2}{4\pi} \times I_0 \pi b^2 \times \sin \theta \times j \frac{1}{\beta_o r} \times e^{-j\beta_o r}$$



Antenne boucle – application RFID (antenne champ proche)



Antennes RFID (13.56 MHz)



Tag RFID (13.56 MHz)

- Rayonnement faible en champ lointain. Par contre, création d'un champ magnétique très fort en champ proche.
- Pas de couplage rayonné, mais un couplage inductif en champ proche.

Antenne ferrite



$$(n = 160 \text{ tours}, \mu r = 60, L = 820 \mu H)$$

$$R_{rad} = 31170 \times \left(N_{tour} \mu_{r \ ferrite} \frac{S}{\lambda^2} \right)^2$$

Antenne dipôle demi-onde

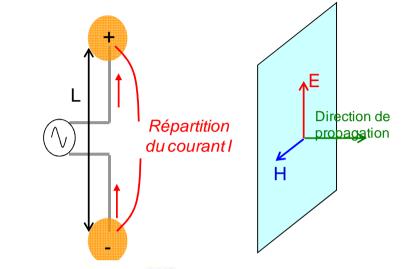
- Un dipôle est constitué de 2 tiges cylindriques de diamètre fin (d < λ/100), connectées à une source d'excitation.
- Longueur $L = \lambda/2 \rightarrow le$ dipôle devient résonant.
- Fréquence de résonance :

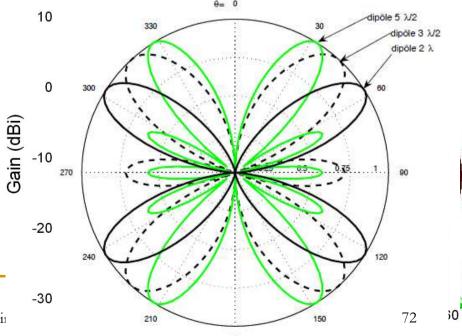
$$L = \frac{\lambda}{2} \iff f_{res} = \frac{c}{2.L}$$

■ Diagramme de rayonnement et gain :

$$r(\theta, \varphi) = \frac{\cos\left(\frac{\beta L}{2}\cos(\theta)\right) - \cos\left(\frac{\beta L}{2}\right)}{\sin(\theta)}$$

- Gain = 2.15 dBi = 0dBd
- Angle d'ouverture à 3 dB (plan vertical)
 = 78°





Antenne dipôle demi-onde

Effet du diamètre d du dipôle – Impédance d'entrée en condition demi-onde :

$$Z_{in} = \left(73.2 - \frac{5400}{R_C}\right) + i\left(42.5 - \frac{9700}{R_C}\right) \qquad R_C = 120\left(\ln\frac{\lambda}{d} - 1\right)$$

La longueur de résonance devient :

$$L = \frac{\lambda}{2} \left(1 - \frac{27}{R_C} + \frac{2300}{R_C^2} \right)$$

■ Impédance d'entrée d'un dipôle infiniment fin en condition demi onde $(L = \lambda/2)$:

$$Z_{in} = 73.2\Omega + j42.5\Omega$$

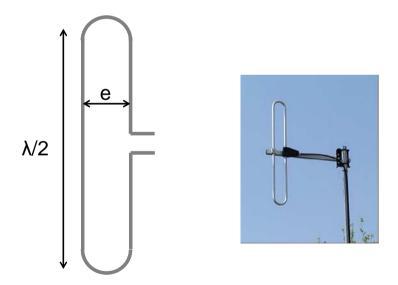
La résonance (annulation de la partie imaginaire se fait lorsque L ≈ 0.46 λ - 0.48 λ.

Antenne dipôle demi-onde

• Facteur de qualité :

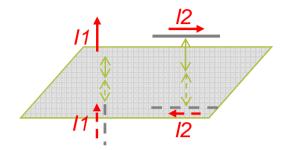
$$Q = 1.3 \ln \left(\frac{\lambda}{d}\right) - 1$$

Réduction du facteur de qualité : Dipôle replié

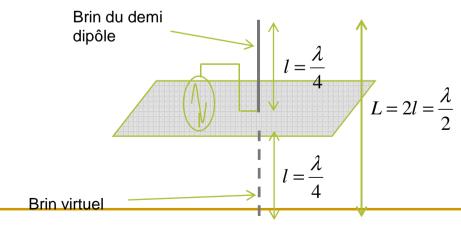


Antenne monopôle (quart d'onde)

- La présence d'objets métalliques à proximité d'une antenne modifie ses propriétés.
- Un plan métallique se comporte comme un plan d'antisymétrie pour tout conducteur.

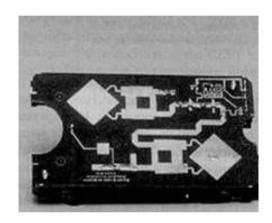


- Lorsqu'un conducteur est placé au dessus d'un plan de masse, tout se passe comme si un conducteur de retour virtuel était placé sous le premier conducteur, de manière symétrique par rapport au plan de masse.
- Un monopôle correspond à un demi dipôle au dessus d'un plan métallique de référence. En raison de la symétrie apportée par le plan métallique, le monopôle se comporte comme un dipôle.



Antenne imprimée ou patch

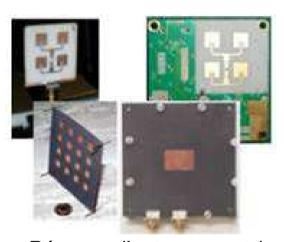
Intégration des antennes au plus près des systèmes électroniques.



Antenne de télépéage



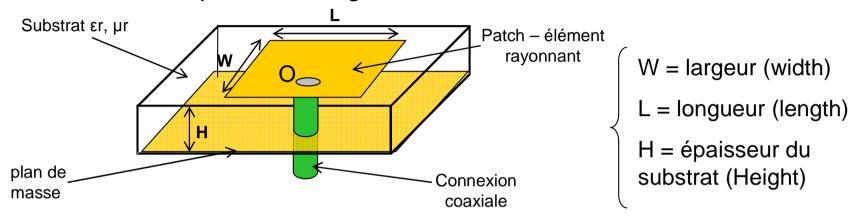
Antenne WiFi



Réseaux d'antennes patch

Antenne imprimée ou patch

Structure d'un patch rectangulaire:



- La longueur est proche de la demi longueur d'onde.
- Les dimensions du plan de masse doivent être grandes devant celles de l'élément rayonnant (au moins 3 à 4 fois plus grand)
- Plusieurs méthodes d'alimentation (connexion coaxiale, microstrip, ligne couplée)
- Gravure ou placement des éléments d'adaptation au plus près de l'élément rayonnant.

<u> Antenne imprimée ou patch – Principe de fonctionnement</u>

Supposons h petit :

$$h \le \frac{c}{4f\sqrt{\varepsilon_r - 1}}$$

- Le patch et le plan de masse forme une cavité résonante en raison des conditions en circuit ouvert à chaque extrémité.
- Répartition du champ électrique à l'intérieur du patch :

$$E_X = E_Y = 0$$
 $E_Z = E_0 \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \cos\left(\frac{n\pi y}{W}\right)$

Existence de fréquences de résonance où le rayonnement en champ lointain est optimisé :

$$F_{m,n} = \frac{c}{2\sqrt{\varepsilon_r}} \sqrt{\left(\frac{m}{L}\right)^2 + \left(\frac{n}{W}\right)^2} \qquad \text{m et n entiers > 0}$$

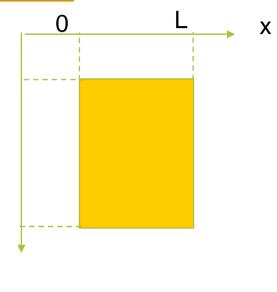
0

Antenne imprimée ou patch – Principe de fonctionnement

- Supposons W < L.
- Fréquence de résonance primaire : F_{1,0}

$$F_{1,0} = \frac{c}{2\sqrt{\varepsilon_r}} \sqrt{\left(\frac{1}{L}\right)^2 + \left(\frac{0}{W}\right)^2}$$

$$F_{1,0} = \frac{c}{2L\sqrt{\varepsilon_r}} \implies L = \frac{c}{2F_{1,0}\sqrt{\varepsilon_r}} = \frac{\lambda}{2}$$



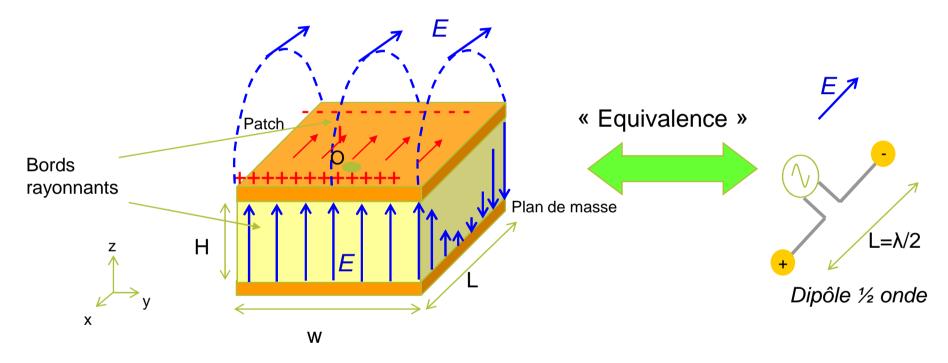
■ Répartition du champ électrique le long de x (m = 1, n = 0) :

$$E_Z(x=0) = E_0 \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \cos\left(\frac{n\pi y}{W}\right) = E_0$$

$$E_Z(x=L) = E_0 \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \cos\left(\frac{n\pi y}{W}\right) = -E_0$$

Antenne imprimée ou patch - Principe de fonctionnement

Rayonnement du patch à la fréquence de résonance F_{1.0} :

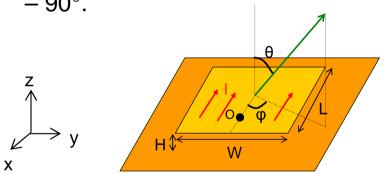


Remarque : la résonance apparaît autour de L = 0.48λ – 0.49 λ, en raison des dimensions des bords rayonnants.

Antenne imprimée ou patch rectangulaire

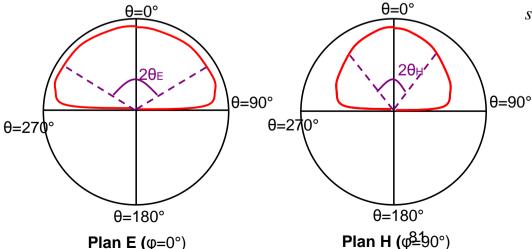
- Le rayonnement est max. pour $\theta = 0^{\circ}$. La polarisation est rectiligne.
- Cependant, en raison de la présence du plan de masse, le rayonnement ne se fait que dans le ½ plan au dessus du plan de masse.

Quelques valeurs typiques : gain = 6 - 8 dBi, angle d'ouverture à 3 dB = 70- 90°.



$$\begin{array}{ll} \underline{\text{Directivit\'e}:} & D \approx \frac{1}{15G_f} \left(\frac{w}{\lambda_0}\right)^2 \\ \\ si \, \frac{W}{\lambda_0} >> 1: & G_f \approx \frac{W}{120\lambda_0} \quad \Rightarrow \quad D \approx \frac{8W}{\lambda_0} \\ \\ si \, \frac{W}{\lambda_0} << 1: & G_f \approx \frac{W^2}{120\lambda_0^2} \quad \Rightarrow \quad D \approx 6 \\ \\ \vdots \, 1 \quad W \qquad \gamma = 0 \quad \text{of } W \qquad 1 \end{array}$$

$$si \frac{1}{3} < \frac{W}{\lambda_0} < 3: \quad G_f \approx \frac{W}{120\lambda_0} - \frac{1}{60\pi^2}$$



Angle d'ouverture :

$$2\theta_{H 3dB} = 2\arccos\left(2\left(1 + \frac{\pi W}{\lambda_0}\right)\right)^{-0.5}$$
$$-2\theta_{E 3dB} = 2\arccos\left(\frac{1}{7}\left(3\beta_0^2 L^2 + \beta_0^2 h^2\right)\right)^{-0.5}$$

-2018

Antenne imprimée ou patch rectangulaire

Résistance d'entrée :

$$R_{in} = \frac{1}{2G_1}$$

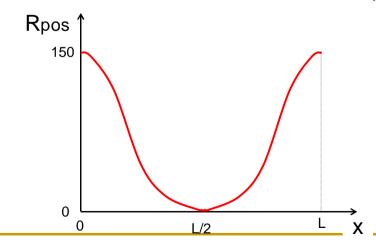
$$G_1 = \frac{W^2}{90\lambda_0^2} \quad si \frac{W}{\lambda_0} << 1$$

$$G_1 = \frac{W^2}{120\lambda_0^2} \quad si \frac{W}{\lambda_0} >> 1$$

$$G_1 = \frac{W^2}{120\lambda_0^2} \quad si \frac{W}{\lambda_0} >> 1$$

Influence du point de polarisation :

$$R_{pos} = R_{in} \cos^2\left(\frac{\pi x}{L}\right) \iff x = \frac{L}{\pi} \arccos\left(\sqrt{\frac{R_{pos}}{R_{in}}}\right)$$



Antenne imprimée ou patch rectangulaire

Dimensionnement :

a. Calcul de la largeur du patch :

$$W = \frac{\lambda_0}{2} \sqrt{\frac{2}{1 + \varepsilon_r}}, \quad \lambda_0 = \frac{c}{F_{res}}$$

b. Calcul de la longueur d'onde effective λ e et de la $\lambda_e = \frac{\epsilon}{f\sqrt{\epsilon_e}}$ constante diélectrique effective ϵ e :

$$\varepsilon_e = \frac{\varepsilon_r + 1}{2} + \frac{\varepsilon_r - 1}{2} \times \left(1 + \frac{12h}{W}\right)^{-0.5}, \frac{W}{h} \ge 1$$

c. Calcul de l'extension de longueur du patch ΔL :

$$\Delta L = 0.412h \frac{(\varepsilon_e + 0.3)}{(\varepsilon_e - 0.258)} \frac{\frac{W}{h} + 0.264}{\frac{W}{h} + 0.8}$$

En pratique, on trouve

$$0.005 \frac{\lambda_e}{2} \le \Delta L \le 0.01 \frac{\lambda_e}{2}$$

d. Calcul de la longueur du patch L :

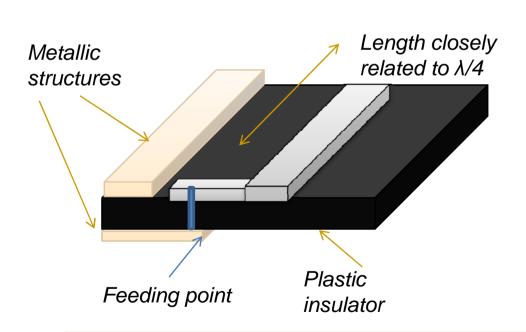
$$L = L_e - 2\Delta L = \frac{\lambda_e}{2} - 2\Delta L$$

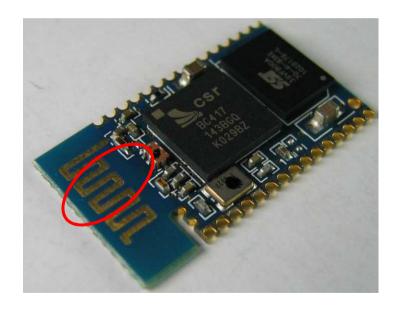
e. Calcul de la position du point d'alimentation

$$R_{pos} = R_{in} \cos^2\left(\frac{\pi x}{L}\right) \iff x = \frac{L}{\pi} \arccos\left(\sqrt{\frac{R_{pos}}{R_{in}}}\right)$$

Antenne imprimée en lambda/4

- Une des principales contraintes pour les antennes intégrées reste leur encombrement. Recherche d'antennes multibandes les plus compactes!
- Une des solution consiste à réaliser des antennes qui résonnent en lambda/4 (cf monopôle) et à les tordre (meander antenna).



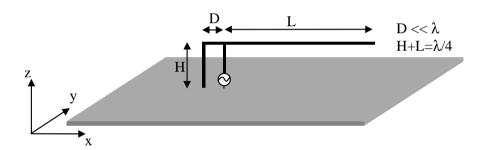


Bluetooth module (Rayson Electronic)

Antenne imprimée en lambda/4

Antenne (Planar) Inverted F-Antenna (P)IFA:

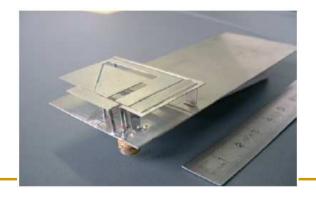
Principe d'une antenne IFA :

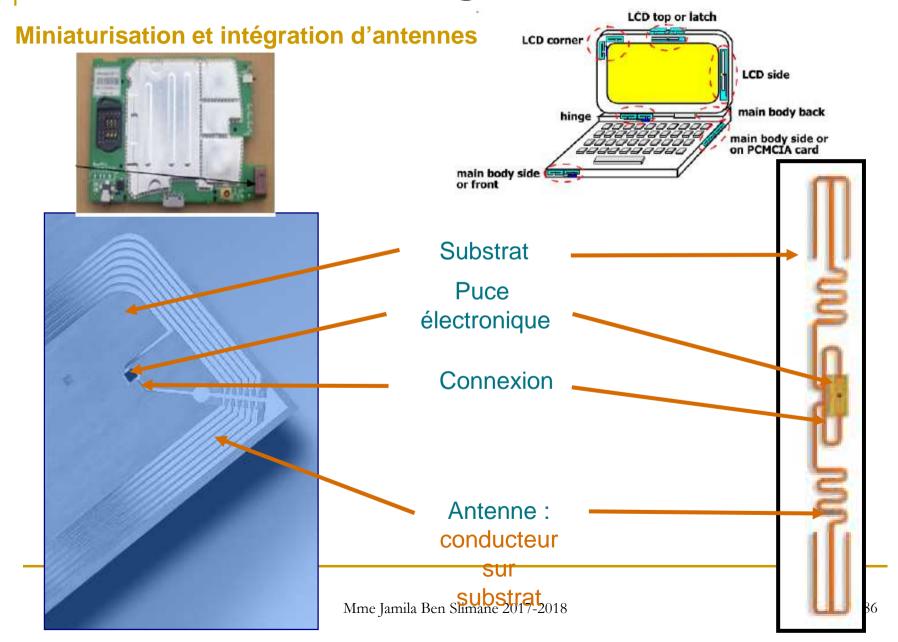


Antenne IFA:



Antenne PIFA multibandes (l'ajout de fentes génèrent plusieurs fréquences de résonance) :





Ouverture rayonnante et antenne à réflecteur

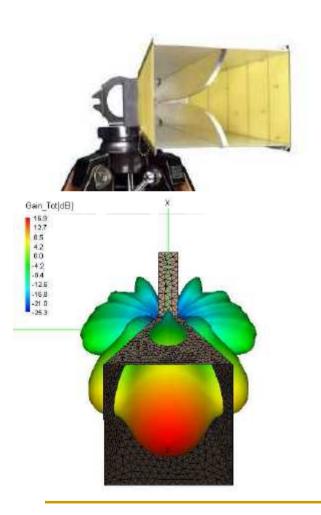
Une antenne à ouverture rayonnante est composée de 2 parties :

- Une source primaire qui rayonne sur plan métallique présentant une ouverture, dont les propriétés géométriques vont modifier le diagramme de rayonnement.
- Le rayonnement de la source primaire peut être produit par une antenne quelconque situé à l'arrière de l'ouverture (suffisamment loin pour être en zone de champ lointain) ou bien il peut être guidé par un guide d'onde jusqu'à l'ouverture rayonnante.

L'étude des ouvertures rayonnantes est aussi nécessaire pour comprendre le fonctionnement des antennes à réflecteur et notamment les réflecteurs paraboliques.

- ✓ Ouverture rayonnante plane
- ✓ Antenne à réflecteur

Ouverture rayonnante plane: Cornet



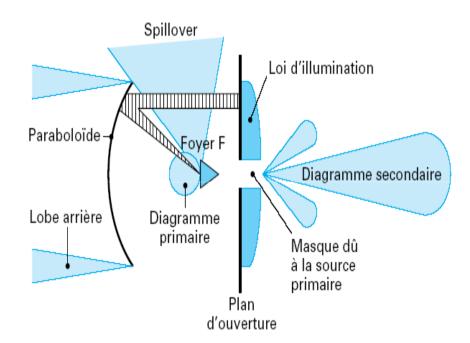
Les antennes cornet sont des guides d'ondes dont la section augmente progressivement avant de se terminer par une ouverture rayonnante, dont la section peut être rectangulaire, carrée ou circulaire.

Suivant la forme du cornet, il est possible d'obtenir un diagramme de rayonnement fin soit dans le plan E, soit dans le plan H, soit les deux.

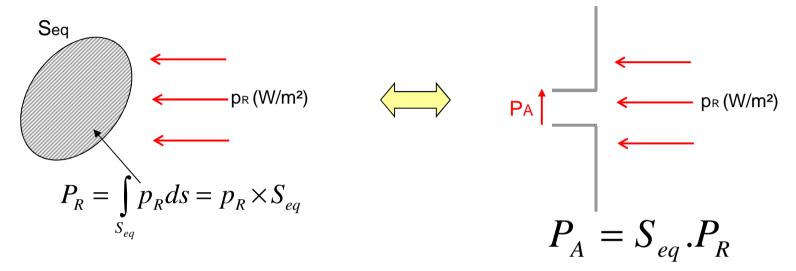
Antenne à réflecteur

De nombreuses antennes contiennent des réflecteurs plans situés en face arrière, qui permettent de bloquer un lobe dans la direction du lobe principal.

Dans le cas de faisceau hertzien, les réflecteurs employés sont de forme parabolique. Lorsqu'une source primaire est placée en leur foyer, ces réflecteurs sont capables de concentrer la puissance réfléchie dans un faisceau étroit.



Antennes en régime de réception et canaux de propagation Surface équivalente d'une antenne



Relation entre le gain et la surface équivalente :

$$G = 4\pi \frac{S_{eq}}{\lambda^2} \iff S_{eq} = \frac{G\lambda^2}{4\pi}$$

- Gain d'une antenne émettrice = capacité à rayonner dans une direction donnée de l'espace.
- Gain d'une antenne réceptrice = capacité à coupler l'énergie rayonnée provenant d'une direction de l'espace.
- Pour une antenne passive, qu'elle soit utilisée en émission ou en réception, le gain reste le même

Antennes en régime de réception et canaux de propagation

 Soit une puissance électrique reçue P_A. Quelle est la valeur du champ électrique incident reçu (champ lointain) ?

$$P_{A} = S_{eq}.P_{R} = S_{eq} \frac{E^{2}}{\eta_{0}} = G \frac{\lambda^{2}}{4\pi} \frac{E^{2}}{\eta_{0}}$$

• Si le récepteur est équivalent à une résistance R_R : $E = \frac{V_R}{\lambda} \sqrt{\frac{4\pi\eta_0}{G.R_R}}$

 Facteur d'antenne (inverse de la sensibilité) :

$$AF = 20 \times \log\left(\frac{E}{V}\right) = 20 \times \log\left(\frac{1}{\lambda}\sqrt{\frac{4\pi\eta_0}{G.R_R}}\right)$$