Électrocinétique

Chapitre 7

Circuits non linéaires

Circuits non linéaires

Dans ce chapitre nous allons étudier quelques circuits non-linéaires composés de diodes et d'AO fonctionnant en régime non linéaire. La différence c'est que dans ces conditions, il ne sera plus possible d'utiliser la notation complexe : il faudra utiliser d'autres moyens d'étude et d'analyse.

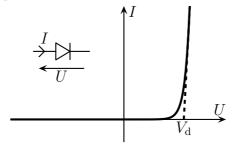
Dans une première partie, nous présenterons la diode ainsi que la méthode générale pour étudier un circuit non-linéaire de manière à pouvoir analyser quelques circuits classiques. Dans une deuxième partie nous verrons l'amplificateur opérationnel idéal fonctionnant en régime non linéaire. Enfin dans une dernière partie nous étudierons un circuit complexe en guise d'exemple approfondi.

I – Avec une diode

I-1 – Diode de redressement

$I \cdot 1 \cdot i$ - présentation

La diode est un composant fait de semi-conducteurs, symbolisé par _____et dont la caractéristique avec la convention naturelle suivante est :



 $V_{\rm d}$ est la tension de seuil de la diode.

Un composant est *polarisé* lorsque son sens de branchement influence son fonctionnement. Un composant non polarisé est dit *symétrique*.

♦ Les résistors, bobines et condensateurs sont symétriques, les générateurs et les AO sont polarisés.

La diode est un dipôle passif, polarisé, non linéaire.

♦ Étant donné que la diode est polarisée, il faudra faire attention à son sens de branchement en TP.

$I \cdot 1 \cdot ii$ – phénoménologie

- ♦ Interprétons la caractéristique précédente.
- ♦ Cette caractéristique laisse clairement apparaître deux grandes zones de fonctionnement :
 - \rightarrow tant que la tension n'est pas assez élevée (inférieure à $V_{\rm d}$) aucun courant ne passe à travers la diode
 - → quand la tension est assez élevée, le courant devient très vite important

- ♦ Ainsi dans la première zone, tant que le courant n'a pas assez d'énergie (lié au potentiel rappelons-le), il ne peut pas passer à travers la diode.
- ♦ Il suffit qu'il y ait un peu plus d'énergie avant la diode pour que tout le courant puisse passer. C'est un peu comme un barrage : dès que l'eau dépasse le niveau du barrage, tout s'écoule.

Une diode usuelle ne permet de laisser passer le courant que dans un seul sens.

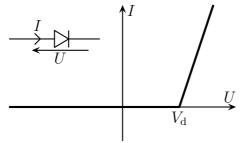
Lorsque la diode laisse passer le courant, elle est dite passante. Sinon elle est dite bloquée.

- ♦ En réalité, une diode permet à un courant de passer dans l'autre sens, mais pour cela il lui faut de l'énergie :
 - → l'énergie qu'elle a naturellement en elle provoque un courant de l'ordre du nA
 - → en l'éclairant le courant **inverse** peut atteindre quelques mA : les diodes sont alors utilisées comme détecteur de lumière ou comme photopile (panneaux solaires), elles sont alors actives au sens où elles peuvent fournir de l'énergie électrique.

I·1·iii – plusieurs modélisations

♦ Étant donné qu'il n'est pas forcément évident de travailler avec la caractéristique exacte de la diode, nous allons la modéliser la caractéristique par des portions de droites.

Le $mod\`{e}le$ $lin\'{e}aire$ de la diode réelle possède la caractéristique suivante :



- \rightarrow lorsque la diode est bloquée, elle se comporte comme
- \rightarrow lorsque la diode est passante, elle se comporte comme $\stackrel{I}{\longrightarrow} \stackrel{r}{\longrightarrow} U$

r est appelée la résistance dynamique de la diode et est de l'ordre du ohm.

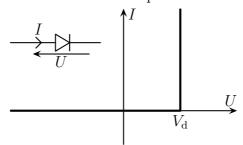
Pour une diode usuelle, $V_{\rm d} \simeq 0.6$ V et $r \simeq 10~\Omega$

- ♦ Il faut bien faire attention que dans le modèle de la diode passante le générateur est opposé au sens du courant. Il représente la force électromotrice à vaincre pour faire passer du courant dans le bon sens.
- \diamondsuit La résistance est dite dynamique car cet effet ne se fait sentir que lorsque la diode est passante.
- ♦ Pour le domaine « diode bloquée », le modèle est évident.
- ♦ Pour le domaine « diode passante », nous constatons que la portion de droite peut s'écrire sous la forme :

$$I = \frac{1}{r} (U - V_{\rm d})$$
 \longrightarrow $U = r I + V_{\rm d}$

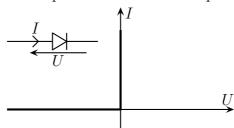
 \diamondsuit Nous constatons alors que l'expression de U est bien celle que nous obtenons avec l'additivité des tensions à partir du modèle électrocinétique.

La diode idéale à tension de seuil non nul possède la caractéristique suivante :



- ightharpoonup lorsque la diode est bloquée, elle se comporte comme
- \rightarrow lorsque la diode est passante, elle se comporte comme
- ♦ Il s'agit du modèle le plus utilisé dans les exercices car la résistance dynamique de la diode est très souvent négligeable devant les autres résistances.

La diode idéale possède la caractéristique suivante :



- \rightarrow lorsque la diode est bloquée, elle se comporte comme
- \Rightarrow lorsque la diode est passante, elle se comporte comme $\underbrace{\stackrel{I}{\underbrace{\smile}}}_{U}$
- ♦ C'est le modèle le plus utilisé pour expliquer de manière qualitatif ce qui se passe dans un circuit. La diode agit alors comme un sens interdit : le courant passe comme il veut dans un sens et pas du tout dans l'autre.

I-2 - Comment étudier un circuit non linéaire?

$I \cdot 2 \cdot i$ – tout va bien!

- ♦ Le changement qualitatif avec ce qui est non linéaire c'est qu'il n'est plus possible d'utiliser le principe de superposition : il faut étudier chaque situation dans son ensemble.
- ♦ Il existe deux grandes sources de non linéarités :
 - \rightarrow des lois tout le temps non linéaires (ex : des lois du type $U = \pm \alpha I^2$)
 - \rightarrow des comportements fondamentalement différents suivant la valeur d'un paramètre (ex : l'AO qui est en régime de saturation haute ou basse suivant la valeur de ϵ).
- ❖ Le 2º cas est plus facile à traiter que le premier car dans chaque plage de fonctionnement le composant non linéaire peut avoir un comportement linéaire. Sa non linéarité vient du fait qu'il peut changer de comportement linéaire.
- C'est pourquoi dans un certain nombre de cas, comme par exemple pour la diode, nous allons modéliser des comportements tout le temps non linéaires par des comportements linéaires par domaine.

$I \cdot 2 \cdot ii$ – méthode analytique

* principe de base

Pour un circuit comportant un composant non linéaire au fonctionnement $a\ priori$ inconnu, il faut :

- → faire une hypothèse sur son domaine de fonctionnement
- → écrire l'égalité correspondante (et le remplacer par son modèle électrocinétique éventuellement)
- → vérifier l'inégalité définissant le domaine de fonctionnement

Pour un circuit comportant un composant non linéaire au fonctionnement connu, il faut :

- → écrire l'égalité correspondante (et le remplacer par son modèle électrocinétique éventuellement)
- → vérifier l'inégalité définissant le domaine de fonctionnement
- ♦ Nous avons déjà rencontré cette méthode de raisonnement avec les forces de frottement solide sur un support immobile.

hypothèse	« à poser »	« à vérifier »
glissement	$R_T = f R_N$	$v \neq 0$
non glissement	v = 0	$R_T \leqslant f R_N$

- ♦ Notons que dans le cas précédent, l'inégalité à vérifier était une « non égalité » au sens large avec un « différent de ».
- ♦ Bien sûr, il est recommandé de réfléchir avant de faire les hypothèses. Tomber sur la bonne hypothèse dès le début permet de gagner du temps. Pour cela il est possible :
 - → d'exploiter des chronogrammes expérimentaux
 - → de rechercher rapidement qualitativement le fonctionnement du circuit avec le modèle « sens interdit » de la diode.

* application à la diode

	Pour le modèle linéaire de la diode réelle :	
hypothèse	« à poser »	« à vérifier »
diode bloquée	I = 0 et U U	$U\leqslant V_{\mathrm{d}}$
diode passante	$U = rI + V_{\rm d} \text{ et}$ $U = rI + V_{\rm d} \text{ et}$ $U = rI + V_{\rm d} \text{ et}$	$I\geqslant 0$

Pour la diode idéale à tension de seuil non nul :

hypothèse	« à poser »	« à vérifier »
diode bloquée	$I = 0 \text{ et}$ $U = \frac{I}{U}$	$U \leqslant V_{\mathrm{d}}$
diode passante	$U = V_{\rm d} \text{ et}$ $U = V_{\rm d} \text{ et}$ $U = V_{\rm d} \text{ et}$	$I\geqslant 0$

Pour la diode idéale :

	Tour ia aroue racare.	
hypothèse	« à poser »	« à vérifier »
diode bloquée	$I = 0 \text{ et}$ $U = \frac{I}{U}$	$U \leqslant V_{\mathrm{d}}$
diode passante	$U = 0 \text{ et}$ $U = \frac{I}{U}$	$I\geqslant 0$

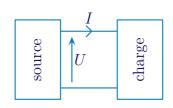
♦ Poser l'égalité ou le modèle électrocinétique revient au même, mais il vaut mieux, de toutes façons, refaire le circuit avec le modèle équivalent de la diode afin de mieux « voir » ce qui se passe (ou pas) dans le circuit.

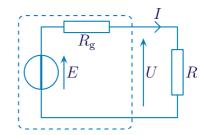
$I \cdot 2 \cdot iii$ – méthode graphique

♦ Il est aussi possible de résoudre des problèmes électrocinétique uniquement graphiquement, lorsqu'il n'y a pas de condensateur ou de bobines, *ie.* lorsque le circuit est d'ordre 0 (que des résistors).

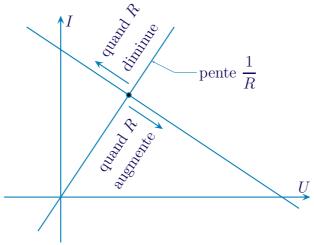
* point de fonctionnement

♦ Considérons un circuit pouvant être assimilé à une association de deux dipôles. Par exemple le circuit représenté avec un générateur modèle de Thévenin et un résistor.





 \diamond Nous pouvons constater que les grandeurs U et I sont communes aux deux dipôles. Nous pouvons donc représenter les caractéristiques des deux dipôles dans le même plan (U,I). La partie « source » est donc en convention générateur et la partie « charge » en convention récepteur.



 \diamond Comme les valeurs de U et I sont les mêmes pour les deux dipôles, cela correspond forcément au point d'intersection des deux caractéristiques.

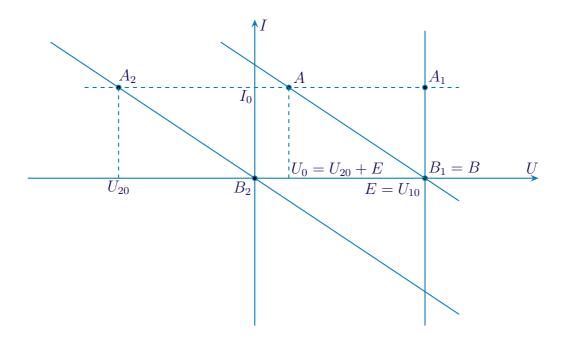
Le point dans le plan (U,I) correspondant à la tension aux bornes des deux dipôles et à l'intensité parcourant le circuit tel que schématisé ci-dessous est appelé point de fonctionnement.

- **▶** Remarque : le « point de fonctionnement optique » vient directement de ce point de fonctionnement électrocinétique.
- ♦ Dans la caractéristique précédente, il est facile de faire varier qualitativement les paramètres.
- \Leftrightarrow Par exemple, si R augmente, la pente de la droite diminue et le point de fonctionnement se déplace vers la droite et vers le bas : la tension aux bornes de R augmente et I diminue.
- \diamond De même, si R diminue, la pente de la droite augmente et le point de fonctionnement se déplace vers la gauche et vers le haut : la tension aux bornes de R diminue et I augmente.
- \Leftrightarrow C'est bien compatible avec $U = \frac{R}{R + R_g} E = \frac{E}{1 + \frac{R_g}{R}}$ et $I = \frac{E}{R + R_g}$.

- * association série de dipôles
- \Leftrightarrow Pour une association de deux dipôles en série, telle celle ci-dessous, l'idée est de remarquer que lorsque I traverse les deux dipôles, la tension totale aux bornes de l'association vaut $U = U_1 + U_2$.



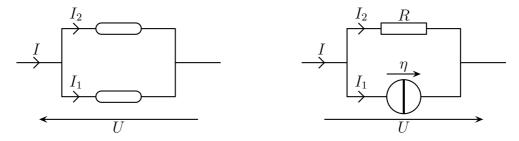
 \Leftrightarrow Considérons l'association ci-dessus et représentons les deux caractéristiques $I = f(U_1)$ et $I = f(U_2)$. N'oublions pas de remarquer que l'ensemble est en convention générateur.



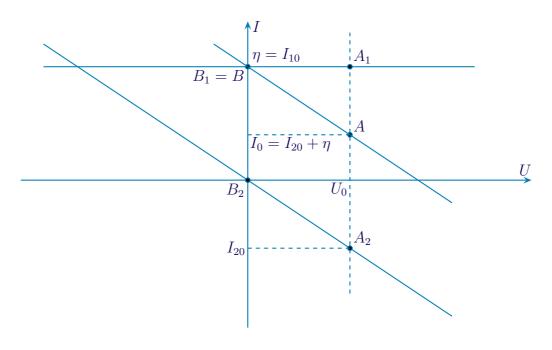
- ♦ Pour déterminer la caractéristique de l'association :
 - \rightarrow choisissons une valeur particulière de l'intensité, ici I_0
 - \rightarrow cherchons les tension U_{10} et U_{20} aux bornes des dipôles (points A_1 et A_2)
 - \rightarrow le point de la caractéristique de l'association est en $(U_{10} + U_{20}, I)$ (point A)
- \diamondsuit Nous pouvons prendre une autre série de points B_1 et B_2 qui donnent B.

L'association graphique de deux portions de droite donne une portion de droite.

- \diamondsuit Ici tout se passe comme si nous avions translaté de E vers la droite la caractéristique du résistor.
- ♦ Nous retrouvons bien la caractéristique d'un générateur réel en convention générateur.
 - * association parallèle de dipôles
- \diamond Pour une association de deux dipôles en parallèle, telle celle ci-dessous, l'idée est de remarquer que lorsque U est au bornes des deux dipôles, l'intensité totale traversant l'association vaut $I = I_1 + I_2$.



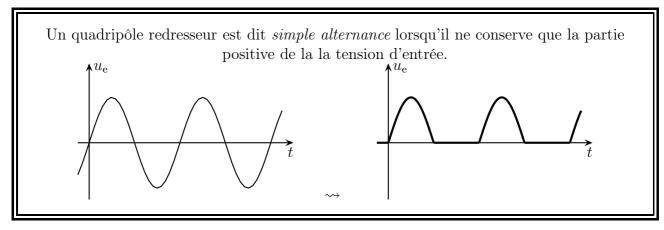
 \diamondsuit Considérons l'association ci-dessus et représentons les deux caractéristiques $I = f(U_1)$ et $I = f(U_2)$. N'oublions pas de remarquer que l'ensemble est en convention générateur.

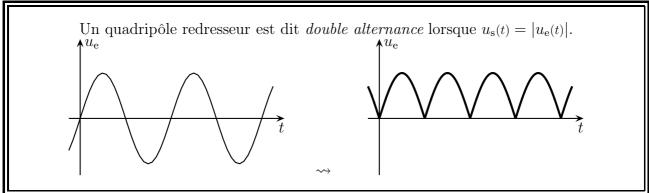


- ♦ Pour déterminer la caractéristique de l'association :
 - \rightarrow choisissons une valeur particulière de la tension, ici U_0
 - \rightarrow cherchons les intensités I_{10} et I_{20} traversant les dipôles (points A_1 et A_2)
 - \rightarrow le point de la caractéristique de l'association est en $(U_0, I_{10} + I_{20})$ (point A)
- \diamondsuit Nous pouvons prendre une autre série de points B_1 et B_2 qui donnent B.
- \diamondsuit Ici tout se passe comme si nous avions translaté de η vers le haut la caractéristique du résistor.
- ♦ Nous retrouvons bien la caractéristique d'un générateur réel en convention générateur.

I.3 - Redressement

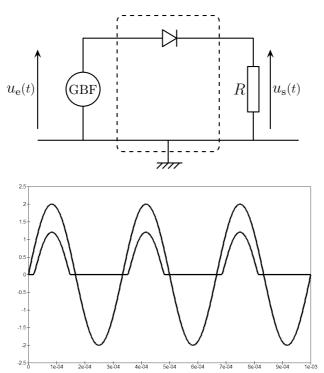
$I \cdot 3 \cdot i$ – intérêt du redressement





$I \cdot 3 \cdot ii -$ simple alternance

- * montage et simulation
- ♦ Considérons le montage ci-dessous et visualisons la simulation de son fonctionnement.



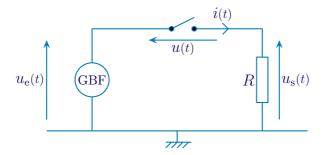
- \diamondsuit Nous pouvons constater que la tension de sortie est toujours positive : le quadripôle encadré est bien un redresseur simple alternance.
- ♦ Toutefois, nous pouvons voir un léger décalage lorsque la tension est positive.

* interprétation

- ♦ La tension de sortie est prise aux bornes d'une résistance :
 - → lorsque la tension est nulle, le courant qui la traverse aussi et donc la diode est bloquée
 - → lorsque la tension est positive, du courant circule donc la diode est passante.

diode bloquée

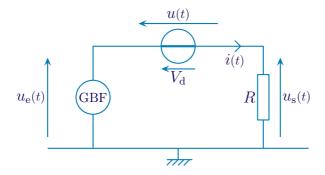
- ♦ Supposons la diode bloquée.
- \diamondsuit Notons i(t) l'intensité du courant traversant la diode et u(t) la tension entre ses bornes, les deux grandeurs étant choisies dans le sens naturel.



- \diamondsuit Nous pouvons alors écrire i(t) = 0 ce qui donne $u_s(t) = 0$.
- \Leftrightarrow De plus ce sera vrai tant que $u(t) \leqslant V_{\rm d}$. Or $u(t) = -u_{\rm s}(t) + u_{\rm e}(t)$ ce qui donne la condition $u_{\rm e}(t) \leqslant V_{\rm d}$.

diode passante

- ♦ Supposons la diode passante.
- \diamondsuit Notons de même i(t) l'intensité du courant traversant la diode et u(t) la tension entre ses bornes.



- \diamond Nous avons alors, par simple additivité des tensions $u_{\rm s}(t) = u_{\rm e}(t) V_{\rm d}$.
- \Leftrightarrow De plus ce sera vrai tant que $i(t) \geqslant$. Or $i(t) = \frac{u_{s}(t)}{R}$ ce qui conduit à la condition :

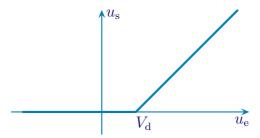
$$\frac{u_{\rm e}(t) - V_{\rm d}}{R} \geqslant 0 \qquad \rightsquigarrow \qquad u_{\rm e}(t) \geqslant V_{\rm d}$$

représentation graphique

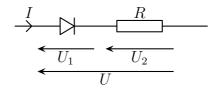
♦ Nous pouvons constater que les deux conditions recouvrent tous les cas possibles :

$$u_{\rm s}(t) = 0$$
 pour $u_{\rm e}(t) \leqslant V_{\rm d}$ et $u_{\rm s}(t) = u_{\rm e}(t) - V_{\rm d}$ pour $u_{\rm e}(t) \geqslant V_{\rm d}$

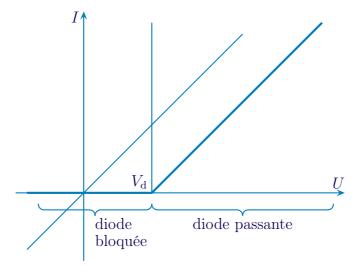
♦ Graphiquement cela correspond à :



- \diamondsuit Ici le redressement se fait avec un seuil (qui vaut ici $V_{\rm d}$) puisque c'est la tension minimale à partir de laquelle la tension d'entrée est redressée.
 - **★** interprétation graphique
 - 3 association série de la diode et du résistor
- ♦ Cherchons la caractéristique de l'association série de la diode et du résistor.



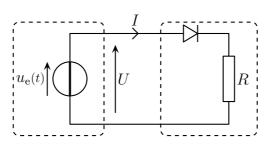
♦ Commençons par représenter les deux caractéristiques en convention récepteur et cherchons la caractéristique de l'association comme nous l'avons vu précédemment.



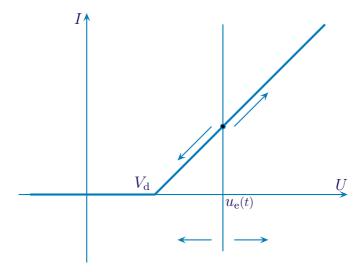
♦ Nous pouvons voir dans la caractéristique précédentes deux zones : une pour laquelle la diode est bloquée, l'autre pour laquelle la diode est passante.

fonctionnement

 \diamond Considérons le montage redresseur comme l'association d'un générateur idéale de tension $u_{\rm e}(t)$ et de la charge constituée de la diode en série avec le résistor.



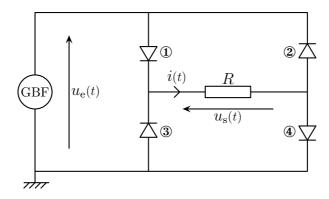
- ♦ Nous pouvons alors représenter graphiquement le point de fonctionnement de l'association :
 - \rightarrow la caractéristique de la source est une droite verticale d'abscisse $u_e(t)$
 - → la caractéristique de la charge a été déterminée ci-dessus.



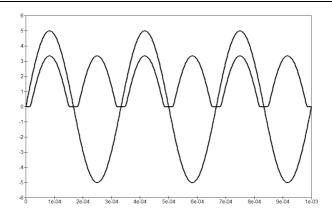
- \Leftrightarrow Lorsque $u_{e(t)}$ évolue, nous pouvons constater que le point de fonctionnement peut passer d'une zone où la diode est bloquée à une zone où la diode est passante. Nous voyons tout de suite que la valeur limite, c'est $u_{e} = V_{d}$.
- \diamondsuit Si, avec cette approche, il est inutile de faire des hypothèses sur le fonctionnement de la diode, l'inconvénient c'est que l'étude ne se fait que pour un U et un I bien précis et, en l'occurence, obligatoirement pas totalement intéressant pour nous puisque nous cherchions une relation entre deux tensions.

$I \cdot 3 \cdot iii$ – double alternance

- * montage et simulation
- ♦ Considérons le montage suivant.



♦ La simulation de ce circuit est la suivante.



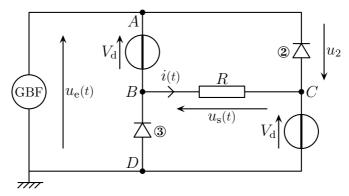
♦ Nous pouvons constater qu'il s'agit là d'un montage redresseur double alternance. Toutefois celui ne semble pas parfait étant donné que lorsqu'elle passe, la tension de sortie de vaut pas exactement celle d'entrée.

* interprétation

- \diamondsuit Étant donné que la tension aux bornes du résistor est toujours positive, cela signifie que l'intensité du courant i(t) qui le traverse est elle aussi toujours positive.
- ♦ Étant donné le rôle de « sens interdit » que possèdent les diodes, cela signifie que le courant passe soit par les diodes ① et ④, soit pas les diodes ② et ③.
- ♦ Si, de manière brutale, nous aurions pu / du étudier 8 cas possibles (4 diodes, 2 états pour chacune), ici avec un peu de raisonnement, nous pouvons nous limiter à deux cas *a priori*.

∂ diodes ① et ④ passantes

♦ Le circuit est alors équivalent au schéma suivant. Cherchons l'état des diodes ② et ③.



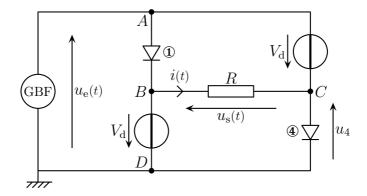
- ♦ Il semblerait logique qu'elles soient bloquées car nous savons que nous étudierons le cas où elles sont passantes juste après. Cherchons donc à montrer qu'elles le sont bel et bien.
- \diamondsuit Qualitativement. Le courant a plus d'énergie en A qu'en B et, à cause du résistor, il en a plus en B qu'en C. Au total le courant a plus d'énergie en A la « sortie » de la diode ② qu'en C « l'entrée » de la diode ②. Le courant ne peut donc pas passer dans la diode ②, elle est donc bloquée.
- ♦ Formellement c'est identique. Calculons la tension u_2 , tension naturelle de la diode ②. Par additivité des tensions, nous trouvons $u_2 = -V_d u_s(t) < 0$ car $u_s(t) \ge 0$. La diode est donc bloquée.
- ♦ Un raisonnement identique nous permet de montrer que la diode 3 est aussi bloquée.
- ♦ Cherchons maintenant quelle condition cela implique sur la tension d'entrée.
- \diamondsuit Il faut $i(t) \ge 0$ or, à partir d'une loi des mailles :

$$u_{\rm e}(t) - V_{\rm d} - R\,i(t) - V_{\rm d} = 0 \quad \rightsquigarrow \quad i(t) = \frac{u_{\rm e}(t) - 2\,V_{\rm d}}{R} \qquad \rightsquigarrow \qquad u_{\rm e}(t) \geqslant 2\,V_{\rm d}$$

 \diamond Cet état correspond aux arches où la tension est redressée et $u_{\rm e}(t) \leqslant 0$.

diodes 2 et 3 passantes

♦ Le circuit est alors équivalent au schéma suivant. Cherchons l'état des diodes ② et ③.



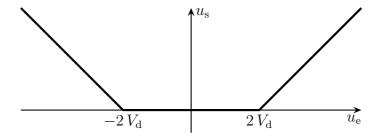
- \Leftrightarrow De la même manière que pour le cas précédent, il y a plus d'énergie en D qu'en B puisque \mathfrak{D} est passante et plus d'énergie en B qu'en C puisqu'il s'agit d'un résistor et que $i(t) \geqslant 0$. Il y a donc plus d'énergie en D qu'en C ce qui empêche la diode \mathfrak{D} d'être passante.
- \Leftrightarrow Calculons la tension u_4 , tension naturelle de la diode ②. Par additivité des tensions, nous trouvons $u_4 = -V_d u_s(t) < 0$ car $u_s(t) \ge 0$. La diode ④ est donc bloquée.
- ♦ Cherchons maintenant quelle condition cela implique sur la tension d'entrée.
- \diamondsuit Il faut $i(t) \ge 0$ or, à partir d'une loi des mailles :

$$u_{\mathrm{e}}(t) + V_{\mathrm{d}} + R i(t) + V_{\mathrm{d}} = 0 \quad \rightsquigarrow \quad i(t) = -\frac{u_{\mathrm{e}}(t) + 2 V_{\mathrm{d}}}{R} \quad \rightsquigarrow \quad u_{\mathrm{e}}(t) \leqslant -2 V_{\mathrm{d}}$$

 \diamondsuit Cet état correspond aux arches où la tension est redressée et $u_{\mathrm{e}}(t)\leqslant0.$

3 rassemblement et représentation graphique

 \diamond Nous pouvons constater que les deux cas étudiés ne permettent pas d'envisager tous les cas possibles pour $u_{\rm e}(t)$. Toutefois en remarquant qu'une diode seule ne peut pas être passante, nous pouvons être sûr que nous avons étudié tous les cas où le courant passe. Dans tous les autres cas le courant ne passe pas et donc la tension $u_{\rm s}(t)$ est nulle.

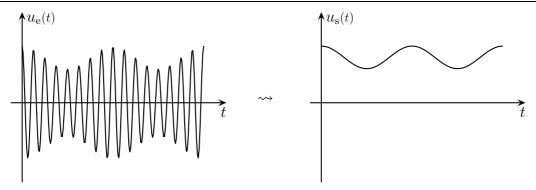


 \Leftrightarrow Ici le redressement se fait avec un seuil (qui vaut ici $2\,V_{\rm d}$) puisque c'est la tension minimale à partir de laquelle la tension d'entrée est redressée.

I·4 – Détecteur de crêtes, version simple

$I \cdot 4 \cdot i$ – rôle du détecteur

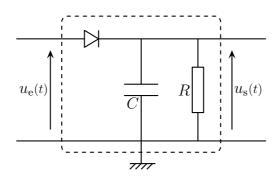
Un détecteur de crêtes a pour rôle d'envoyer, en sortie, l'enveloppe du signal d'entrée.



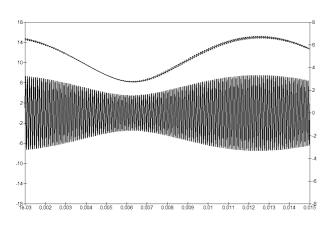
♦ Le détecteur de crêtes nous sera utile en TP lorsqu'il s'agira de démoduler un signal.

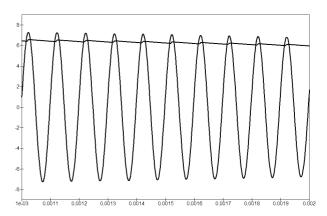
$I \cdot 4 \cdot ii$ – montage et visualiation

♦ Considérons le circuit ci-dessous.



♦ Regardons ce que donne la simulation de fonctionnement pour ce circuit.

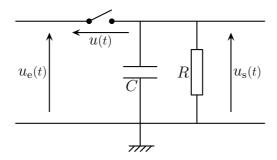




- ♦ De loin le montage semble effectivement remplir son rôle de détecteur de crêtes. Regardons de plus près ce qu'il se passe.
- ♦ Nous voyons de près que la tension de sortie semble suivre la tension d'entrée quand elle monte et évoluer en décroissant lorsque la tension d'entrée diminue trop vite.

$I \cdot 4 \cdot iii$ – fonctionnement détaillé

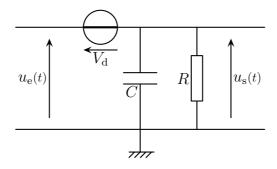
- * deux états possibles pour la diode
- diode bloquée
- ♦ Refaisons le schéma équivalent lorsque la diode est bloquée.



- \diamond Nous pouvons alors voir que le condensateur et le résistor forment un circuit R,C. Le condensateur va alors se décharger à travers le résistor et la tension de sortie évoluera en $u_s(t) = U_0 e^{-t/\tau}$ avec $\tau = RC$.
- \Leftrightarrow La diode sera bloquée tant que $u < V_{\rm d}$. Or par additivité des tensions nous avons $u(t) = -u_{\rm s}(t) + u_{\rm e}(t)$ ce qui amène à la condition $u_{\rm e}(t) < u_{\rm s}(t) + V_{\rm d}$.

diode passante

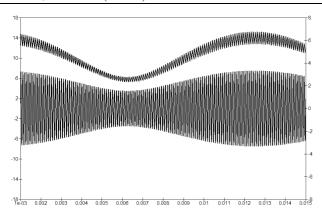
♦ Refaisons le schéma équivalent pour une diode passante.

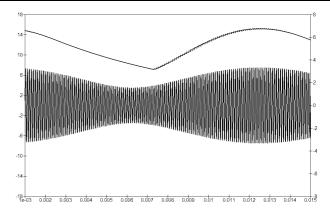


- \Leftrightarrow Ici l'additivité des tensions donne tout de suite $u_{\rm s}(t)=u_{\rm e}(t)-V_{\rm d}$.
- \diamondsuit Trouver la condition sur u_e à partir d'une condition sur i(t) ne va pas être facile ici notamment à cause du condensateur.
- ♦ Toutefois, nous pouvons dire que la diode est soit bloquée soit passante. Et quand elle est bloquée nous avons $u_e(t) < u_s + V_d$. Ainsi la diode est passante lorsque $u_e(t) \ge u_s(t) + V_d$, ie. quand $u_e(t) = u_s(t) + V_d$.

phénoménologie

- ♦ Finalement nous pouvons voir que la diode :
 - → quand elle est passante, elle permet au condensateur de se charger lorsque la tension d'entrée est suffisante
 - \rightarrow quand elle est bloquée, elle oblige le condo à se décharger uniquement dans R
- \diamondsuit Ici le condensateur est un réservoir d'énergie qui se vide naturellement dans R et que $u_{e}(t)$ ne peut que remplir.
 - * bien ajuster la constante de temps
- ❖ Remarquons que l'effet de décharge du condensateur est fondamental dans le détecteur de crêtes puisque c'est lui qui permet de si la tension d'entrée diminue. Il faut donc qu'elle soit bien ajustée.
- ♦ Avec une constante de temps mal ajustée, nous pourrons avoir des phénomènes tels que :
 - → lorsque la décharge est trop rapide, elle peut être trop significative entre deux oscillations et provoquer un effet « dents de scie » non souhaitable
 - → lorsque la décharge est trop lente, il est possible que le détecteur rate quelques diminutions « trop rapides » de la tension d'entrée.





* inconvénients

- ♦ Ce montage est loin d'être parfait, voyons deux de ses défauts.
- \diamond Tout d'abord celui qui est le plus visible c'est l'effet de seuil. Il faut que la tension soit au moins de $V_{\rm d}$ pour que le détecteur puisse détecter quelque chose. En dessous de cette tension, toute évolution est totalement invisible pour le détecteur.
- ❖ Ensuite, lorsque la diode est passante, du courant passe dans le résistor et le condensateur se charge. De l'énergie est prélevée à la source. A priori étant donné l'aspect systémique de l'électrocinétique, cela va influencer le montage en amont ce qui signifie que la tension d'entrée n'évolue pas de la même manière avec et sans le détecteur. C'est comme pour les filtres : le détecteur de crêtes a une certaine impédance d'entrée.
- ♦ Pour corriger ces défauts, il existe un composant formidable : l'AO. C'est lui que nous allons étudier dans la partie suivante.

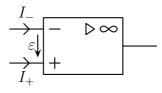
II – Avec un amplificateur opérationnel

II·1 – Régime de saturation

$\text{II} \cdot 1 \cdot i - \text{description}$

* rappels

 \diamondsuit Rappelons ce qu'il en est pour l'AO idéal ci-dessous.



- ♦ L'AO idéal est tel que :
 - \rightarrow les courants de polarisation I_- et I_+ sont nuls
 - → la tension de décalage est nulle
 - → le coefficient d'amplification est infini
- ♦ Lorsqu'il fonctionne en régime non linéaire (ou « de saturation »), l'AO est tel que :
 - \bullet $\varepsilon \neq 0$, ie. $V_{+} \neq V_{-}$ et $V_{s} = \pm V_{sat}$
 - $\rightarrow \varepsilon > 0$ si et seulement si $V_{\rm s} = +V_{\rm sat}$
 - \bullet $\varepsilon < 0$ si et seulement si $V_{\rm s} = -V_{\rm sat}$

* phénoménologie

- ♦ L'AO est un amplificateur de tension.
- \Leftrightarrow Si V_+ légèrement supérieur à V_- (de 0,03 mV) alors $V_{\rm s}$ va tendre très rapidement vers $+V_{\rm sat}$. Sans rétroaction négative, l'effet sera immédiat.
- \diamondsuit Si V_- légèrement inférieur à V_- (de 0,03 mV), c'est le contraire $V_{\rm s}$ va tendre très rapidement vers $-V_{\rm sat}.$
- \Leftrightarrow Rappelons qu'il est extrêmement difficile d'avoir deux grandeurs d'origines physiques distinctes (par exemple deux tensions de deux générateurs) être égales par hasard ou par choix à mieux que 0,03 mV, ne serait-ce qu'à cause du bruit électrique. C'est pourquoi nous n'étudierons jamais le cas extrêmement improbable de $\varepsilon = 0$ sans rétroaction.

Lorsqu'un AO idéal fonctionne en régime non linéaire, sa tension d'entrée ε est obligatoirement non nulle.

$\text{II} \cdot 1 \cdot ii$ – étudier un AO en régime de saturation

- ♦ C'est comme pour les diodes :
 - → soit nous savons dans lequel des deux domaines fonctionne l'AO et il ne reste plus qu'à en chercher les conditions sur la grandeur d'entrée
 - → soit nous faisons une hypothèse sur le régime (saturation haute ou basse) qui nous amène alors à vérifier quand elle est valable.

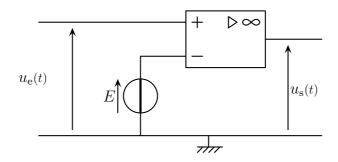
Pour un AO i	déal en régim	e non linéaire :
hypothèse	« à poser »	« à vérifier »
saturation haute	$V_{\rm s} = +V_{\rm sat}$	$\varepsilon > 0$ ou $V_+ > V$
saturation basse	$V_{\rm s} = -V_{\rm sat}$	$\varepsilon < 0$ ou $V_+ < V$

- \Leftrightarrow Ici, la loi de fonctionnement de l'AO c'est soit $V_{\rm s} = +V_{\rm sat}$ soit $V_{\rm s} = -V_{\rm sat}$.
- \diamond Comme les deux cas se ressemblent fortement (condition à poser sur V_s et condition à vérifier sur ε), il sera parfois possible d'étudier les deux cas en même temps.

$II \cdot 2$ – Comparateurs

$II \cdot 2 \cdot i$ – comparateur simple

- * montage et analyse
- \diamond Considérons le montage ci-dessous pour lequel nous cherchons $u_{\rm s}(t)$ en fonction de $u_{\rm e}(t)$.



- ♦ Analyse physique :
 - → c'est un AO non rétroactionné donc en régime non linéaire
 - \rightarrow le lien entre la sortie et l'entrée va certainement dépendre de E
- ♦ Analyse technique il y a un seul point de potentiel inconnu (la sortie), une seule loi, la loi de fonctionnement de l'AO suffira.

* fonctionnement

 \diamondsuit Supposons que la saturation soit haute, alors $V_{\rm s}=+V_{\rm sat}$. Ceci est vrai tant que $\varepsilon>0,\ ie.$ tant que :

$$V_+ - V_- > 0$$
 \rightsquigarrow $u_e - E > 0$ \rightsquigarrow $u_e(t) > E$ \rightsquigarrow $\overline{V_s = +V_{sat} \text{ lorsque } u_e > E}$

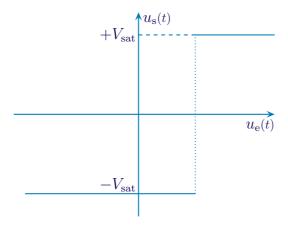
 \Leftrightarrow Supposons que la saturation soit basse, alors $V_{\rm s}=-V_{\rm sat}$. Ceci est vrai tant que $\varepsilon<0,~ie.$ tant que :

$$V_+ - V_- < 0 \quad \leadsto \quad u_{\rm e} - E < 0 \quad \leadsto \quad u_{\rm e}(t) < E \qquad \leadsto \qquad \left(\overline{V_{\rm s} = -V_{\rm sat} \text{ lorsque } u_{\rm e} < E} \right)$$

* graphiquement

caractéristique

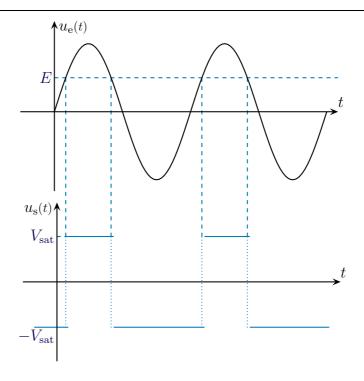
 \diamondsuit Traçons simplement $u_{\rm s}$ en fonction de $u_{\rm e}$.



- ♦ La ligne verticale est tracée en pointillés car il n'est pas possible qu'un point de fonctionnement soit dessus.
- * Remarque : dans la caractéristique statique de l'AO, le trait verticale n'était pas en pointillés parce que, justement, avec des rétroaction, il est possible d'avoir un point de fonctionnement dessus.

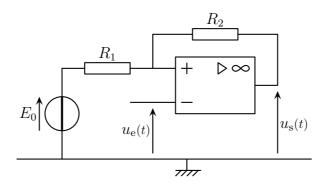
représentation temporelle

 \Leftrightarrow Représentons ce qui se passe pour $u_{\rm e}(t)$ et $u_{\rm s}(t)$.



$II \cdot 2 \cdot ii$ – comparateur à hystérésis

- * montage et analyse
- \diamondsuit Considérons le montage ci-dessous pour lequel nous cherchons $u_{\mathbf{s}}(t)$ en fonction de $u_{\mathbf{e}}(t)$.



- ♦ Analyse physique :
 - → le circuit est en régime quelconque
 - → c'est un AO non rétroactionné sur l'entrée inverseuse donc en régime non linéaire
 - \rightarrow GP: R_1 , R_2 , E_0 en tant que composant et $u_e(t)$ en tant que contrainte
- ♦ Analyse technique : il y a un deux points de potentiels inconnus, nous allons donc utiliser deux lois.
 - * fonctionnement
 - résultats communs
- ♦ Écrivons la loi des nœuds en terme de potentiels à l'entrée non inverseuse de l'AO :

$$\frac{E_0 - V_+}{R_1} + \frac{u_{\rm s}(t) - V_+}{R_2} = 0 \qquad \rightsquigarrow \qquad V_+ = \frac{R_2 \, E_0 + R_1 \, u_{\rm s}(t)}{R_1 + R_2}$$

3 saturation haute

- \Leftrightarrow Nous avons alors, par hypothèse, $u_s(t) = +V_{sat}$.
- \diamond Cette situation sera vérifiée tant que $\varepsilon > 0$. Avec $V_- = u_{\rm e}(t)$, cela donne :

$$V_{+} - V_{-} > 0 \quad \rightsquigarrow \quad u_{e}(t) < \frac{R_{2} E_{0} + R_{1} u_{s}(t)}{R_{1} + R_{2}} \quad \rightsquigarrow \quad u_{e} < \frac{R_{2} E_{0} + R_{1} V_{sat}}{R_{1} + R_{2}}$$

saturation basse

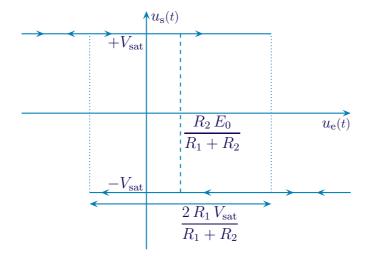
- \Leftrightarrow Nous avons cette fois, par hypothèse, $u_{\rm s}(t) = -V_{\rm sat}$.
- \Leftrightarrow Cette situation sera vérifiée tant que $\varepsilon < 0$. Avec $V_- = u_{\rm e}(t)$, cela donne :

$$V_{+} - V_{-} < 0 \quad \rightsquigarrow \quad u_{e}(t) > \frac{R_2 E_0 + R_1 u_{s}(t)}{R_1 + R_2} \quad \rightsquigarrow \quad u_{e} > \frac{R_2 E_0 - R_1 V_{sat}}{R_1 + R_2}$$

* graphiquement

caractéristique

 \diamondsuit Traçons les deux portions de droites $u_{\rm s}(t)=\pm V_{\rm sat}$ pour les valeurs limites.



 \Leftrightarrow Nous constatons la présence d'un cycle de largeur $\frac{2R_1}{R_1+R_2}V_{\rm sat}$ et centré sur la valeur $\frac{R_2}{R_2+R_1}E_0$.

Il y a un phénomène *d'hystérésis* lorsqu'un dispositif possède une réponse qui peut prendre deux valeurs différentes suivant le passé de la grandeur d'entrée.

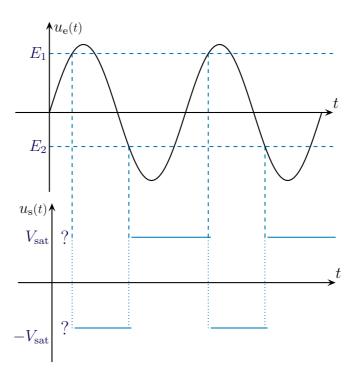
La représentation de la sortie en fonction de l'entrée dans le cas d'un hystérésis fait apparaître un cycle.

 \diamond Cela implique que, pour certaines valeurs de $u_{\rm e}(t)$, il peut y avoir deux valeurs possibles de la grandeur de sortie $u_{\rm s}(t)$. Pour connaître cette valeur, il est impératif de connaître le passé de $u_{\rm e}(t)$: la valeur à l'instant t ne suffisant plus.

Seuls les dispositifs non linéaires peuvent créer des cycles d'hystérésis.

représentation temporelle

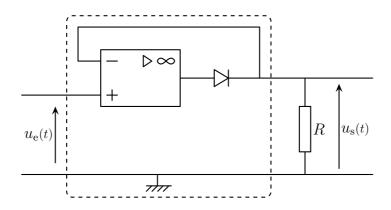
 \diamondsuit Les changements de valeurs de $u_s(t)$ se font lorsque $u_e(t)$ passe **au-dessus** de E_1 et **en-dessous** de E_2 .



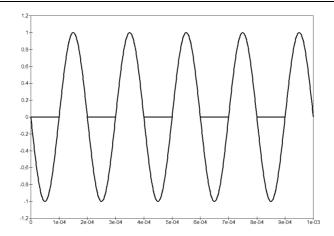
II·3 – Les versions améliorées

$II \cdot 3 \cdot i$ - redresseur simple alternance

- * montage et simulation
- ♦ Considérons le montage ci-dessous.



♦ Regardons son fonctionnement simulé.



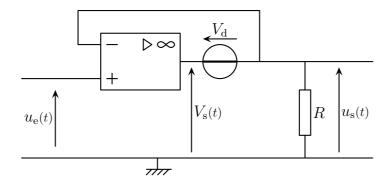
- ♦ Nous pouvons constater qu'il s'agit bien d'un montage redresseur simple alternance.
- ♦ De plus nous pouvons voir que la sortie suit exactement l'entrée : il n'y a plus d'effet de seuil.

* interprétation

- ♦ Nous pouvons constater que lorsque du courant passe à travers le résistor, la diode est obligatoirement passante.
- ♦ Pour la diode, nous prendrons le modèle de la diode idéale à tension de seuil non nul.

diode passante

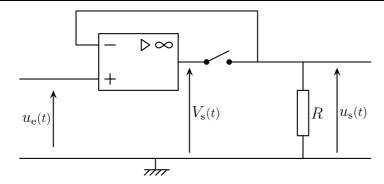
♦ Supposons la diode passante. Dans ces conditions, le circuit est équivalent au schéma ci-dessous.



- ♦ Analyse physique : l'AO est rétroaction sur son entrée inverseuse, il est donc en régime linéaire.
- \diamond Analyse technique : il y a deux potentiels inconnus. Nous écrirons donc deux lois : la loi de fonctionnement de l'AO et la loi constitutive de $V_{\rm d}$.
- \diamondsuit La loi constitutive de l'AO donne directement $u_{\rm s}(t)=u_{\rm e}(t)$: c'est un suiveur.
- \Leftrightarrow C'est vrai tant que i(t) < 0, ie. tant que $u_s(t) > 0$ ou encore tant que $u_e(t) > 0$.
- \Leftrightarrow Finalement, nous avons $u_{\rm s}(t)=u_{\rm e}(t)$ tant que $u_{\rm e}(t)>0$.
- \Leftrightarrow Avec la loi constitutive de $V_{\rm d}(t)$ nous obtenons $V_{\rm s}(t)=u_{\rm s}(t)+V_{\rm d}$.
- **▶** Remarque : pour que l'AO ne sature pas, il faut aussi s'assurer que $u_s(t) + V_d = u_e(t) + V_d \leq V_{sat}$. Cela dit avec des tensions d'entrée usuelles (jusqu'à 10 V) il n'y a pas de problèmes.

diode bloquée

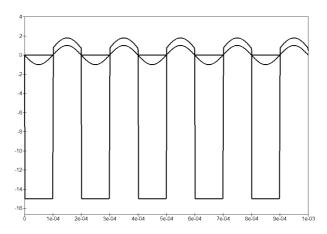
♦ Supposons la diode bloquée. Dans ces conditions, le circuit est équivalent au schéma ci-dessous.



- ♦ Analyse physique : l'AO n'a pas de rétroaction sur son entrée inverseuse, il est donc en régime de saturation linéaire.
- \diamond Analyse technique : il y a deux potentiels inconnus. Nous écrirons donc deux lois : la loi de fonctionnement de l'AO et la loi constitutive de R.
- \diamondsuit La loi constitutive de R donne directement $u_s(t) = 0$.
- \Leftrightarrow C'est vrai tant que $u_{\rm d}(t) < 0$. Or l'AO est en régime de saturation, donc $V_{\rm s} = \pm V_{\rm sat}$. Étant donné qu'il faut $u_{\rm d} < 0$ cela implique $V_{\rm s}(t) = -V_{\rm sat}$.
- ♦ La condition recherchée se transforme donc en « la diode est bloquée tant que l'AO est en saturation basse. »
- \Leftrightarrow Cette condition devient $V_+ < V_-$ soit $u_e(t) < 0$.
- \Leftrightarrow Finalement, nous avons $u_s(t) = 0$ tant que $u_e(t) < 0$.

représentation temporelle

♦ Ajoutons sur la simulation précédente la tension de sortie de l'AO.



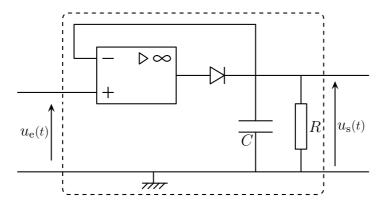
- ♦ Qualitativement, cela s'explique de la manière suivante :
 - \rightarrow lorsque $u_{\rm e}(t)$ devient positif, le potentiel de sortie de l'AO va chercher à augmenter jusqu'à l'infini. Or en augmentant, il va permettre à la diode de passer et dès qu'elle passe la tension de sortie est renvoyée à l'entrée par la rétroaction : la sortie ne peut plus devenir infinie
 - → lorsque $u_{\rm e}(t)$ devient négatif, le potentiel de sortie de l'AO va chercher à diminuer jusqu'à l'infini. Or en diminuant le potentiel à l'entrée de la diode, celle-ci va se bloquer. Le potentiel de sortie va alors diminuer jusqu'à son extrême limite : $-V_{\rm sat}$.

II·3·ii – détecteur de crêtes

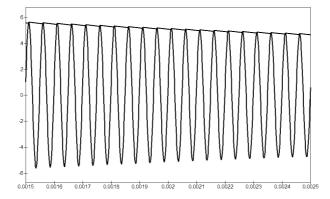
♦ Les raisonnements vont être très similaires au montage précédent.

* montage et simulation

♦ Considérons le montage ci-dessous.



♦ Regardons son fonctionnement simulé.



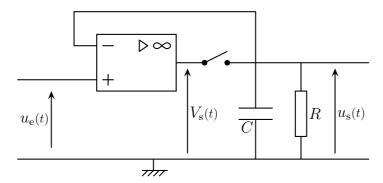
♦ Nous pouvons constater qu'il s'agit bien d'un montage détecteur de crêtes mais sans effet de seuil.

* interprétation

♦ Pour la diode, nous prendrons le modèle de la diode idéale à tension de seuil non nul.

diode bloquée

♦ Supposons la diode bloquée. Dans ces conditions, le circuit est équivalent au schéma ci-dessous.

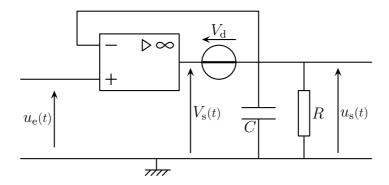


- ♦ Analyse physique : l'AO n'a pas de rétroaction sur son entrée inverseuse, il est donc en régime de saturation linéaire.
- \Leftrightarrow Analyse technique : il y a deux potentiels inconnus. Nous écrirons donc deux lois : la loi de fonctionnement de l'AO et la loi constitutive de R.

- \Leftrightarrow À la sortie de l'AO nous pouvons constater qu'il y a un circuit R,C dont la tension évolue en $u_s(t) = U_0 e^{-t/\tau}$ avec $\tau = RC$.
- \Leftrightarrow C'est vrai tant que $u_{\rm d}(t) < 0$. Or l'AO est en régime de saturation, donc $V_{\rm s} = \pm V_{\rm sat}$. Étant donné qu'il faut $u_{\rm d} < 0$ cela implique $V_{\rm s}(t) = -V_{\rm sat}$ car la tension $u_{\rm s}(t)$ ne peut pas être supérieure à $V_{\rm sat}$.
- ♦ La condition recherchée se transforme donc en « la diode est bloquée tant que l'AO est en saturation basse. »
- \Leftrightarrow Cette condition devient $V_+ < V_-$ soit $u_e(t) < u_s(t)$.
- \Leftrightarrow Finalement, nous pouvons dire que $u_s(t)$ décroît exponentiellement tant que $u_e(t) < u_s(t)$.

diode passante

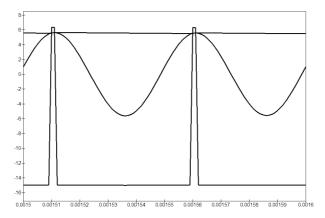
♦ Supposons la diode passante. Dans ces conditions, le circuit est équivalent au schéma ci-dessous.



- ♦ Analyse physique : l'AO est rétroaction sur son entrée inverseuse, il est donc en régime linéaire.
- \Leftrightarrow Analyse technique : il y a deux potentiels inconnus. Nous écrirons donc deux lois : la loi de fonctionnement de l'AO et la loi constitutive de $V_{\rm d}$.
- \diamondsuit La loi constitutive de l'AO donne directement $u_s(t) = u_e(t)$: c'est un suiveur.
- ❖ Tout comme pour le montage détecteur de crête, la condition pour laquelle la diode est bien passante est asez difficile à trouver du fait de la présence du condensateur qui n'établit pas de lien direct entre valeur de tension et valeur d'intensité.
- \diamondsuit Nous dirons donc, en nous appuyant sur les simulations, que la diode est passante quand elle n'est pas bloquée, ie. pour $u_{\rm e}(t) \geqslant u_{\rm s}(t)$
- \Leftrightarrow Avec la loi constitutive de $V_{\rm d}(t)$ nous obtenons $V_{\rm s}(t)=u_{\rm s}(t)+V_{\rm d}$.

représentation temporelle

♦ Ajoutons sur la simulation précédente la tension de sortie de l'AO.



♦ Qualitativement, cela s'explique de la même manière que pour le redresseur simple alternance :

- → lorsque $u_{e}(t)$ cherche à devenir plus grand que $u_{s}(t)$, le potentiel de sortie de l'AO va chercher à augmenter jusqu'à l'infini. Or en augmentant, il va permettre à la diode de passer car à la sortie de la diode le potentiel est en train de décroîte à partir d'une valeur déjà inférieure à $V_{\text{sat}} V_{\text{d}}$. Ainsi, dès que la diode est passante la tension de sortie est renvoyée à l'entrée par la rétroaction : la sortie ne peut plus devenir infinie mais suit les évolutions de $u_{e}(t)$ chargeant ainsi le condensateur.
- → lorsque $u_{e}(t)$ devient inférieur à $u_{s}(t)$, le potentiel de sortie de l'AO va chercher à diminuer jusqu'à l'infini. Or en diminuant le potentiel à l'entrée de la diode, celle-ci va se bloquer. Le circuit R,C en sortie est donc laissé à lui-même et évolue en décroissant exponentiellement.

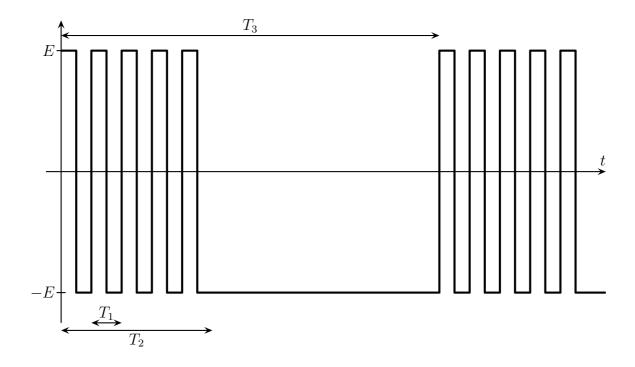
III – Générateur d'impulsions

- ♦ Dans cette partie, nous allons étudier un montage complexe avec des AO en régime non linéaire.
- ♦ C'est une sorte de TD-cours, *ie.* aucun montage n'est à connaître, encore moins les résultats. Tout est dans la démarche.

III·1 – Présentation

$III \cdot 1 \cdot i - objectif$

- ♦ Le but est de réaliser un montage délivrant des impulsions par salves et ce de manière périodique.
- ♦ Cela revient à dire que la tension de sortie évolue de la manière suivante.



- ♦ Nous pouvons voir trois durées caractéristiques dans cette évolution :
 - $\rightarrow T_1$: la durée d'une impulsion
 - \rightarrow T_2 : la durée d'une salve
 - \rightarrow T_3 : la période des salves
- ♦ Étant donné qu'il y a trois durées caractéristiques, nous allons associer trois montages différents.

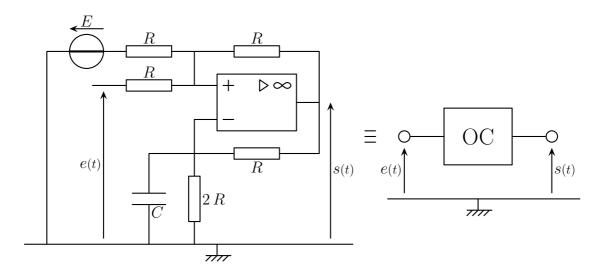
$III \cdot 1 \cdot ii$ – hypothèses et notations

- ♦ Dans tous les montages qui suivent, nous supposerons que les AO sont en régime non linéaires.
- \diamondsuit De plus, afin d'alléger les notations, nous noterons E la tension de saturation.

III-2 – Oscillateur commandé

$III \cdot 2 \cdot i$ – montage et principe

♦ Considérons le montage ci-dessous.



- ♦ Nous allons montrer que ce montage est tel que :
 - \rightarrow lorsque e(t) = -E alors s(t) = -E
 - \rightarrow lorsque e(t) = +E alors s(t) oscille entre +E et -E avec une certaine période T à déterminer.
- ♦ En d'autres termes, le montage est bien un oscillateur commandé par une tension qui, telle un interrupteur, ne peut prendre que deux valeurs : il oscille pour l'une de ces deux valeurs et n'oscille pas pour l'autre.

$\mathbf{III} \cdot \mathbf{2} \cdot ii - \mathbf{premier régime} \ e(t) = -E$

- \Leftrightarrow Posons e(t) = -E et cherchons le régime permanent.
- \diamond Analyse physique : l'entrée e(t) étant constante, nous allons chercher une sortie constante.
- ♦ Analyse technique:
 - → c'est un AO et nous cherchons une tension donc approche nodale
 - → le condensateur se comporte comme un interrupteur ouvert en régime permanent continu
 - → il reste trois potentiels inconnus, nous écrirons donc trois lois : deux lois des nœuds en terme de potentiel et la loi de fonctionnement de l'AO

* lois communes

 \diamondsuit La loi des nœuds en V_+ donne, compte-tenu du fait que e(t) = -E:

$$\frac{-E - V_{+}}{R} + \frac{-E - V_{+}}{R} + \frac{s(t) - V_{+}}{R} = 0 \quad \rightsquigarrow \quad -2E - 3V_{+} + s(t) = 0 \quad \rightsquigarrow \quad V_{+} = -\frac{2}{3}E + \frac{1}{3}s(t)$$

 \diamondsuit La loi des nœuds en V_{-} donne, compte-tenu du fait qu'aucun courant ne traverse le condensateur :

$$0 + \frac{0 - V_{-}}{2R} + \frac{s(t) - V_{-}}{R} = 0 \quad \leadsto \quad -3V_{-} + 2s(t) = 0 \quad \Longrightarrow \quad V_{-} = \frac{2}{3}s(t)$$

 \diamond Comme nous savons que ε va jouer un rôle important, cherchons son expression :

$$\varepsilon = V_+ - V_- = -\frac{2}{3}E + \frac{1}{3}s(t) - \frac{2}{3}s(t) \qquad \Longrightarrow \qquad \varepsilon = -\frac{2}{3}E - \frac{1}{3}s(t)$$

* saturation haute

 \diamondsuit Supposons que s(t) = +E. Cela reste vrai tant que $\varepsilon > 0$, ie. tant que :

$$\varepsilon = -\frac{2}{3}E - \frac{1}{3}s(t) > 0 \quad \rightsquigarrow \quad -\frac{2}{3}E - \frac{1}{3}E > 0 \quad \rightsquigarrow \quad -E > 0$$

♦ Nous tombons sur une contradiction. Nous pouvons donc dire que les hypothèses faites sont fausses ce qui revient à dire que l'AO ne peut pas être continuellement en saturation haute quand e(t) = -E.

* saturation basse

 \diamondsuit Supposons que s(t) = -E. Cela reste vrai tant que $\varepsilon < 0$, ie. tant que :

$$\varepsilon = -\frac{2}{3}E - \frac{1}{3}s(t) > 0 \quad \leadsto \quad -\frac{2}{3}E + \frac{1}{3}E < 0 \quad \leadsto \quad -\frac{1}{3}E < 0$$

♦ Cette dernière relation est toujours vrai. Cela signifie que si l'AO à un moment est en saturation basse lorsque e(t) = -E, alors il y restera définitivement.

* conclusion

- ♦ Nous savons que :
 - → l'AO est en saturation haute ou basse
 - \rightarrow lorsque e(t) = -E, l'AO ne peut pas rester indéfiniment en saturation haute
 - \rightarrow lorsque e(t) = -E, si l'AO est en saturation basse, il y a reste
- \diamondsuit Conclusion : lorsque e(t) = -E, au bout d'une certaine durée que nous pouvons évaluer à RC, la tension de sortie vaut tout le temps -E. La sortie n'oscille pas, l'oscillateur est bloqué.

$III \cdot 2 \cdot iii - deuxième régime e(t) = +E$

- ♦ Pour ce régime nous allons :
 - → montrer qu'il ne peut pas y avoir de régime permanent continu
 - \rightarrow chercher l'équation différentielle vérifiée par $V_{-}(t)$, tension contrôlant la sortie s(t)
 - → chercher la solution de cette équation différentielle en régime permanent variable

★ il n'y a pas d'états stables

- ♦ Comme pour ci-dessus, supposons que le montage est en régime permanent et, en particulier, que le condensateur se comporte comme un interrupteur ouvert.
- \diamondsuit Cherchons l'expression de ε à partir de loi des nœuds en terme de potentiels :

$$\begin{cases} \frac{E-V_{+}}{R} + \frac{-E-V_{+}}{R} + \frac{s(t)-V_{+}}{R} = 0 \\ 0 + \frac{0-V_{-}}{2R} + \frac{s(t)-V_{-}}{R} = 0 \end{cases} \implies \begin{cases} V_{+} = \frac{s(t)}{3} \\ V_{-} = \frac{2}{3}s(t) = 0 \end{cases} \implies \varepsilon = -\frac{1}{3}s(t)$$
Matthieu Rigaut
$$29 / 40 \qquad \qquad Version \ du \ 23 \ fév. \ 2011$$

- \diamondsuit Nous constatons alors que ε et s(t) sont de signes opposés, ce qui est contracdictoire avec les deux conditions connues :
 - \bullet $\varepsilon > 0$ si et seulement si s(t) = +E > 0
 - \bullet $\varepsilon < 0$ si et seulement si s(t) = +E < 0
- \Leftrightarrow Conclusion : lorsque e(t) = +E, la sortie ne peut pas valoir constamment -E ou +E.
- \diamond Or nous savons que la sortie vaut -E ou +E. La seule possibilité c'est que la sortie oscille entre ces deux valeurs.
 - \star équation différentielle vérifiée par $V_{-}(t)$
- \Leftrightarrow s(t) oscille, mais pourquoi? s(t) est la sortie d'un AO c'est donc une tension commandée par l'entrée ε . Si s(t) change c'est que $\varepsilon(t)$ change. Or, comme nous pouvons aisément le voir, $V_+ = C^{\text{te}}$ tant que $s(t) = C^{\text{te}}$.
- \Leftrightarrow L'origine des oscillations de s(t) ne peut donc être que les variations de V_- . C'est pourquoi nous allons chercher à quelle équation différentielle obéit $V_-(t)$. Pour ce faire, nous allons utiliser la notation complexe.
- \diamondsuit Écrivons la loi des nœuds en terme de potentiels en V_- en complexe :

$$\frac{0 - \underline{V_-}(t)}{\frac{1}{\mathrm{i} \, C \, \omega}} + \frac{0 - \underline{V_-}(t)}{2 \, R} + \frac{\underline{s}(t) - \underline{V_-}(t)}{R} = 0 \qquad \rightsquigarrow \qquad 2 \, R \, C \, \mathrm{j} \, \omega \, \underline{V_-}(t) + 3 \, \underline{V_-}(t) = 2 \, \underline{s}(t)$$

♦ En repassant en notation réelle et en mettant sous la forme canonique, cela donne :

$$2RC\frac{\mathrm{d}V_{-}(t)}{\mathrm{d}t} + 3V_{-}(t) = 2s(t) \qquad \leadsto \qquad \frac{\mathrm{d}V_{-}(t)}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{\tau}V_{-}(t) = \frac{s(t)}{RC} \quad \text{avec} \quad \tau = \frac{2}{3}RC$$

- * solution quand l'AO est en saturation haute
- ¿ équation différentielle et début de solution
- \Leftrightarrow Comme l'AO est en saturation haute, s(t) = +E donc, en réécrivant l'équation différentielle, nous pouvons trouver la forme générale des solutions

$$\frac{\mathrm{d}V_{-}(t)}{\mathrm{d}t} + \frac{3}{2\,R\,C}\,V_{-}(t) = \frac{E}{R\,C} \qquad \rightsquigarrow \qquad V_{-}(t) = \lambda\,\mathrm{e}^{-t/\tau} + \frac{2}{3}\,E$$

a conditions initiales et fin de solution

- \Leftrightarrow Étant donné que l'AO est en saturation haute et que nous savons qu'il ne cesse de basculer de saturation haute en saturation basse, il paraît naturel de choisir l'instant initial tel que $s(0^-) = -E$ et $s(0^+) = +E$.
- \Leftrightarrow Pourquoi l'AO a-t-il basculé de -E à +E? La seule possibilité c'est que juste avant le basculement ε était négatif et qu'il a cherché à être positif, il était donc nul à $t=0^-$.

Juste avant de basculer d'une saturation à une autre, la tension d'entrée ε d'un AO est nulle.

- \Leftrightarrow Or à $t=0^-,\ s(0^-)-E$ et comme $V_+(t)=\frac{s(t)}{3}$ cela donne $V_+(0^-)=-\frac{E}{3}$.
- \Leftrightarrow Ainsi, à $t = 0^-$, nous avons $V_+(0^-) = -\frac{E}{3}$, $\varepsilon(0^-) = 0$ et donc $V_-(0^-) = -\frac{E}{3}$.

- \Leftrightarrow Enfin, comme $V_{-}(t)$ est la tension aux bornes d'un condensateur, c'est une fonction mathématiquement continue du temps, donc nous avons $V_{-}(0^{+}) = -\frac{E}{3}$.
- \diamondsuit Avec cela, nous pouvons déterminer la constante d'intégration λ de la solution et cela donne :

$$V_{-}(t) = -E e^{-t/\tau} + \frac{2}{3} E$$

- * solution quand l'AO est en saturation basse
- \Leftrightarrow Étudions le cas où l'AO est en saturation basse et redéfinissons l'instant initial comme l'instant où l'AO bascule de +E à -E.

équation différentielle et début de solution

 \diamond Comme l'AO est en saturation haute, s(t) = +E donc, en réécrivant l'équation différentielle, nous pouvons trouver la forme générale des solutions

$$\frac{dV_{-}(t)}{dt} + \frac{3}{2RC}V_{-}(t) = -\frac{E}{RC} \qquad \leadsto \qquad V_{-}(t) = \mu e^{-t/\tau} - \frac{2}{3}E$$

conditions initiales et fin de solution

 \diamond Pour les mêmes raisons que précédemment, à savoir que juste avant le basculement ε doit être nul, nous pouvons regrouper les différentes valeurs de tensions dans le tableau suivant (rempli dans l'ordre des numéros) :

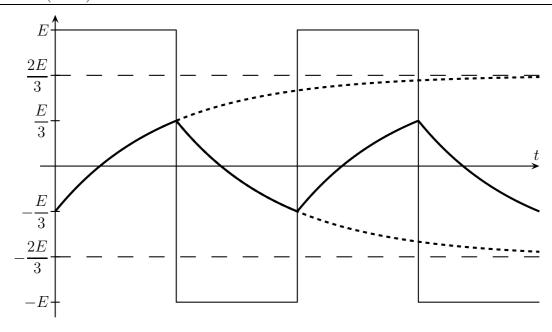
instant	$V_{+}(t) = \frac{s(t)}{3}$	$\varepsilon(t)$	$V_{-}(t)$
$t = 0^{-}$	$\frac{E}{3}$ (1)	0 (3)	$\frac{E}{3}$ (4)
$t = 0^+$	$-\frac{E}{3}$ (2)	$-\frac{2E}{3}$ (6)	$\frac{E}{3}$ (5)

 \diamond Grâce à cette condition initiale, nous pouvons déterminer la constante d'intégration μ , ce qui donne :

$$V_{-}(t) = E e^{-t/\tau} - \frac{2}{3} E$$

$III \cdot 2 \cdot iv - \text{tracés}$

 \diamondsuit Traçons l'évolution de $V_{-}(t)$ et s(t) sur un même graphique.



 \diamondsuit Sur ce graphique, nous avons fait apparaître les asymptotes pour les évolutions de $V_{-}(t)$ ainsi que les valeurs limites qui déclenchent le basculement.

$III \cdot 2 \cdot v$ – période

- \diamondsuit D'après le graphique, nous voyons que la période n'est autre que la somme de la durée t_1 pendant laquelle l'AO est en saturation haute et de la durée t_2 pendant laquelle l'AO est en saturation basse.
- \Rightarrow Pour déterminer l'instant t_1 , nous devons reprendre l'expression de $V_{-}(t)$ trouvée pour la saturation haute et trouver l'instant tel que $V_{-}(t_1) = \frac{E}{3}$. Cela donne :

$$-E e^{-t_1/\tau} + \frac{2}{3}E = \frac{E}{3} \quad \leadsto \quad e^{-t_1/\tau} = \frac{1}{3} \quad \Longrightarrow \quad t_1 = \tau \ln 3$$

 \Leftrightarrow De même pour déterminer l'instant t_2 , nous devons reprendre l'expression de $V_{-}(t)$ trouvée pour la saturation basse et trouver l'instant tel que $V_{-}(t_1) = -\frac{E}{3}$. Cela donne :

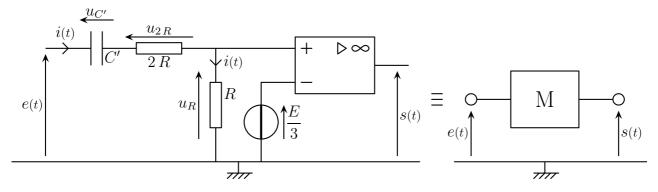
$$E e^{-t_2/\tau} - \frac{2}{3}E = -\frac{E}{3} \quad \Rightarrow \quad e^{-t_2/\tau} = \frac{1}{3} \quad \Rightarrow \quad t_2 = \tau \ln 3$$

 \Leftrightarrow Finalement, la période recherchée vaut $T=2\,t_1=2\,\tau\,\ln 3=\frac{4}{3}\,R\,C\,\ln 3.$

III·3 – Monostable

$III \cdot 3 \cdot i$ – montage et principe

♦ Considérons le montage ci-dessous.



- \diamondsuit Nous allons montrer que ce montage est un monostable, *ie.* est tel que :
 - \rightarrow s(t) = -E est un état stable : l'AO reste naturellement en saturation basse
 - $\rightarrow s(t) = +E$ est un état instable : l'AO, au bout d'une certaine durée de latence, repasse en saturation basse
 - → il est possible de provoquer le passage de saturation basse (stable) en saturation haute (instable) en faisant passer e(t) de -E à +E.

$III \cdot 3 \cdot ii -$ état stable

- ♦ Cherchons s'il existe une solution permanente continu.
- ♦ Supposons le régime permanent continu atteint. Le condensateur se comporte comme un interrupteur ouvert.
- \diamondsuit Dans ces conditions i(t) = 0, donc $u_R(t) = 0$ puis $V_+ = 0$.
- ♦ Sachant que $V_{-} = \frac{E}{3}$, cela implique $\varepsilon < 0$ et donc s(t) = -E. ♦ Conclusion : il existe bien un état permanent continu qui est la saturation basse.

$III \cdot 3 \cdot iii - régime variable$

- \diamond Cherchons maintenant ce qu'il se passe en régime variable, ie. lorsque e(t) varie en basculant périodiquement entre -E et +E en supposant qu'avant chaque basculement, le régime permanent soit
- \diamond Comme $V_{-} = \frac{E}{3} = C^{te}$, cherchons comment évolue $V_{+}(t)$.
 - \star équation différentielle vérifiée par $V_{+}(t)$ et début de solution
- ♦ Utilisons la notation complexe et écrivons la loi des nœuds en terme de potentiels à l'entrée non inverseuse.

$$\begin{split} \frac{0-\underline{V_+}(t)}{R} + \frac{\underline{e}(t)-\underline{V_+}(t)}{2\,R + \frac{1}{\mathrm{j}\,C'\,\omega}} - 0 &= 0 \quad \leadsto \quad \frac{\mathrm{j}\,C'\,\omega}{1+2\,\mathrm{j}\,R\,C'\,\omega} \left(\underline{e}(t) - \underline{V_+}(t)\right) - \frac{\underline{V_+}(t)}{R} &= 0 \\ & \leadsto \quad \mathrm{j}\,R\,C'\,\omega\,\underline{e}(t) = V_+(t) + 3\,\mathrm{j}\,R\,C'\,\omega\,V_+(t) \end{split}$$

 \Rightarrow En notation réelle et sous forme canonique, cela donne, en n'oubliant pas que, comme e(t) est une tension crénau, sa dérivée est toujours nulle :

$$RC'\frac{\mathrm{d}^2 e(t)}{\mathrm{d}t^2} = RC'\frac{\mathrm{d}V_+(t)}{\mathrm{d}t} + 3RC'V_+(t) \qquad \leadsto \qquad \frac{\mathrm{d}V_+(t)}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{\tau'}V_+(t) = 0 \quad \text{avec} \quad \tau' = 3RC'$$

 \Leftrightarrow Nous savons alors que quel que soit e(t) la solution s'écrit $V_+(t) = \lambda \, \mathrm{e}^{-t/\tau'}$

- * condition initiale et fin de solution
- ♦ Nous savons que la condition initiale viendra, in fine de la continuité de la tension aux bornes du condensateur. Toutefois nous pouvons remarquer que la tension intéressante $V_+(t)$ n'est pas la tension aux bornes du condensateur mais au bornes d'un résistor. Il va donc falloir chercher le courant et, donc, établir une relation entre courant et tension. Quoi de mieux qu'une bonne loi des mailles?
- \diamondsuit D'après la loi des mailles, nous avons toujours $Ri(t) + 2Ri(t) + u_{C'}(t) = e(t)$ ce qui donne :

$$i(t) = \frac{e(t) - u_{C'}(t)}{3R}$$
 \longrightarrow $V_{+}(t) = R i(t) = \frac{e(t) - u_{C'}(t)}{3}$

\bullet basculement de -E à +E

♦ Regroupons les résultats dans un tableau rempli dans l'ordre indiqué.

instant	e(t)	i(t)	$u_{C'}(t)$	$V_{+}(t)$
$t = 0^{-}$	-E (1)	0 (2)	-E (4)	0 (3)
$t = 0^+$	+E (5)	$\frac{2}{3}\frac{E}{R} \ (\circledast)$	-E (6)	$\frac{2}{3}E\left(\mathfrak{T}\right)$

 \Rightarrow Nous avons ainsi, après le basculement de e(t) de -E à +E : $V_{+}(t) = \frac{2}{3} E e^{-t/\tau'}$.

$\mathbf{\partial}$ basculement de +E à -E

 \Leftrightarrow Procédons de même lors du basculement de +E à -E.

instant	e(t)	i(t)	$u_{C'}(t)$	$V_{+}(t)$
$t = 0^{-}$	+E (1)	0 (2)	+E (4)	0 (3)
$t = 0^+$	-E (5)	$-\frac{2}{3}\frac{E}{R} \ (\$)$	+E (6)	$-\frac{2}{3}E\left(\mathfrak{T}\right)$

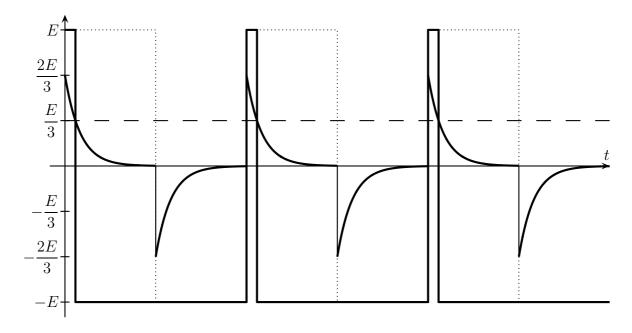
 \Leftrightarrow Nous avons ainsi, après le basculement de e(t) de +E à $-E: V_+(t) = -\frac{2}{3}Ee^{-t/\tau'}$.

\star et s(t) dans tout ça?

- \Leftrightarrow Étant donné que $V_{-} = \frac{E}{3} = C^{\text{te}}$:
 - → l'AO est en saturation haute quand $V_+ > \frac{E}{3}$ → l'AO est en saturation basse quand $V_+ < \frac{E}{3}$
- \diamond Nous pouvons alors constater que l'AO est un peu en saturation haute lorsque e(t) = +E mais est toujours en saturation basse lorsque e(t) = -E.

$III \cdot 3 \cdot iv - tracé$

 \diamondsuit Sur le tracé ci-dessous, nous avons représenté la tension de sortie s(t) ainsi que $V_+(t)$ en traits épais alors que e(t) a été représenté en pointillés.



$III \cdot 3 \cdot v$ – durée de latence

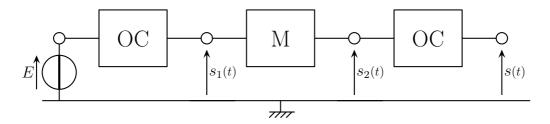
 \Leftrightarrow La durée de latence T est telle que $V_+(T) = \frac{E}{3}$, ce qui conduit à :

$$\frac{2}{3}Ee^{-T/\tau'} = \frac{E}{3} \quad \Leftrightarrow \quad e^{-T/\tau'} = \frac{1}{2} \quad \Leftrightarrow \quad T = \tau' \ln 2$$

III·4 – Tous ensembles

$III \cdot 4 \cdot i$ – association

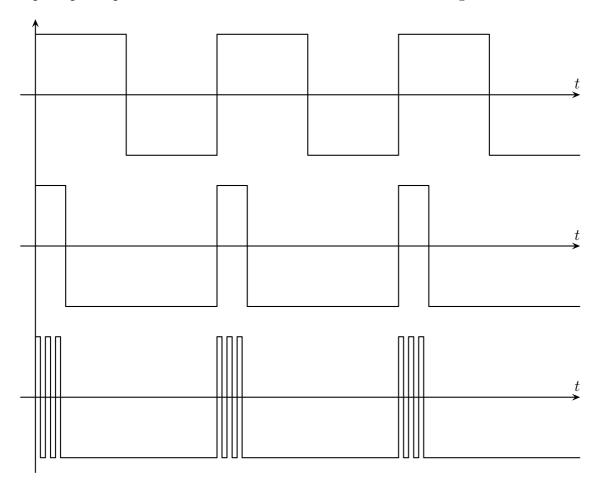
♦ Associons maintenant trois montage de la manière suivante.



- ♦ Chaque module a son rôle :
 - \rightarrow le premier oscillateur commandé oscille tout le temps avec la période T_3 de manière à fixer la période des salves
 - \rightarrow le monostable est mis en route avec une période T_3 par l'oscillateur commandé précédent et dure pendant une certaine durée T_2 , la durée d'une salve, de manière à mettre en route les impulsions
 - → le deuxième oscillateur commandé est celui qui fixe la durée d'une impulsion et il fonctionne pendant la durée d'une salve.

$ext{III} \cdot 4 \cdot ii - ext{chronogrammes}$

♦ Il ne reste plus qu'à représenter les trois tensions sous forme d'un chronogramme.



Circuits non linéaires

Au niveau du cours

- * Les définitions
- ♦ Sont à savoir :
 - → composant non linéaire, diode, régime de saturation
 - → tension de seuil
 - → redresseur, détecteur de crête
 - **★** Les grandeurs
- ♦ Connaître la valeur typique de la tension de seuil d'une diode.
 - **★** Les lois
- ♦ Connaître :
 - → les différents modèles électrocinétique de la diode
 - → la loi de fonctionnement de la diode modélisée
 - → la loi de fonctionnement de l'AO en régime de saturation
 - * la phénoménologie
- ♦ Connaître :
 - → le fonctionnement qualitatif d'une diode
 - → les effets en terme de fréquence des filtres
 - → les effets que peuvent avoir au niveau de la réponse en phase et du gain en dB chaque ordre de filtre
 - → savoir interpréter les montage redresseurs et détecteurs de crête
 - ★ les exemples fondamentaux
- ♦ Connaître :
 - → les montages redresseurs simple et double alternance avec effet de seuil
 - → le montage détecteur de crêtes avec effet de seuil

Au niveau de l'analyse

- * Analyse physique
- ♦ Il faut savoir repérer si un circuit est non linéaire ou pas.

Au niveau des savoir-faire

- * petits gestes
- ♦ Il faut savoir utiliser la méthode d'étude des circuits non linéaires (« Je suppose que, donc je sais que, et je vérifie que »).

- * exercices classiques
- ♦ Savoir refaire :
 - \rightarrow les montages redressement simple alternance avec et sans seuil
 - → les montages détecteur de crêtes avec et sans seuil

Table des matières

I Avec une diode				1
	$I \cdot 1$	Diode d	le redressement	1
		$I \cdot 1 \cdot i$	présentation	1
		${\rm I}\!\cdot\! 1\!\cdot\! ii$	phénoménologie	1
		${\rm I}\!\cdot\! 1\!\cdot\! iii$	plusieurs modélisations	2
	$I \cdot 2$	Comme	-	3
		$I \cdot 2 \cdot i$		4
		$I \cdot 2 \cdot ii$		4
				4
				5
		$I \cdot 2 \cdot iii$		5
				6
			association série de dipôles	7
			association parallèle de dipôles	7
	I-3	Redress		8
	10	I.3. <i>i</i>		8
		I · 3 · <i>ii</i>		9
		1.0.11	1	9
			interprétation	
			interprétation graphique	
		$I \cdot 3 \cdot iii$	double alternance	
		1.9.111		
			montage et simulation	
	I-4	Dátasta	1	
	1.4	I.4.i	, 1	
		I-4- <i>i</i> I-4- <i>ii</i>		
		I-4-11 I-4-111		
		1.4.111	fonctionnement détaillé	
			deux états possibles pour la diode	
			bien ajuster la constante de temps	
			inconvénients	(
II	Ave	c un an	plificateur opérationnel 1	7
	$II \cdot 1$	Régime	de saturation	7
		$II \cdot 1 \cdot i$	description	7
			rappels	7
			phénoménologie	8
		$II \cdot 1 \cdot ii$	étudier un AO en régime de saturation	
	II.2	Compa	rateurs	
		$II \cdot 2 \cdot i$	comparateur simple	
			montage et analyse	
			fonctionnement	
			graphiquement	
		$II \cdot 2 \cdot ii$	comparateur à hystérésis	
			montage et analyse	
			fonctionnement	
			graphiquement	
	II-3	Les ver	sions améliorées	
	11 0	II·3·i	redresseur simple alternance	
		11 O. t	redressed simple diversame	4

		montage et simulation
		$interpr\'etation \ \ldots \ 23$
I	$I \cdot 3 \cdot ii$	détecteur de crêtes
		montage et simulation
		interprétation
III Géné	rateur	d'impulsions 27
		ation
		objectif
I		hypothèses et notations
III·2(eur commandé
I	$II \cdot 2 \cdot i$	montage et principe
I		premier régime $e(t) = -E$
		lois communes
		saturation haute
		saturation basse
		conclusion
I	$II \cdot 2 \cdot iii$	deuxième régime $e(t) = +E$
		il n'y a pas d'états stables
		équation différentielle vérifiée par $V_{-}(t)$
		solution quand l'AO est en saturation haute
		solution quand l'AO est en saturation basse
I	$II \cdot 2 \cdot iv$	tracés
I	$\Pi \cdot 2 \cdot v$	période
III-3 N	Monosta	ble
I	$II \cdot 3 \cdot i$	montage et principe
I	$II \cdot 3 \cdot ii$	état stable
I	$II \cdot 3 \cdot iii$	régime variable
		équation différentielle vérifiée par $V_+(t)$ et début de solution $\ldots 33$
		condition initiale et fin de solution
		et $s(t)$ dans tout ça?
I	$II \cdot 3 \cdot iv$	tracé
I	$II \cdot 3 \cdot v$	durée de latence
III·4 7	Tous ens	sembles
I	$II \cdot 4 \cdot i$	association
I	$II \cdot 4 \cdot ii$	chronogrammes