



# TACOMA BRIDGE COLLAPSE

PATHE GAZETTE

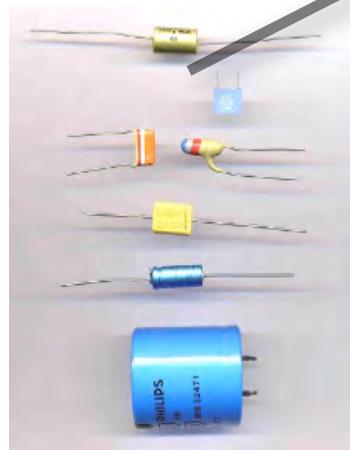
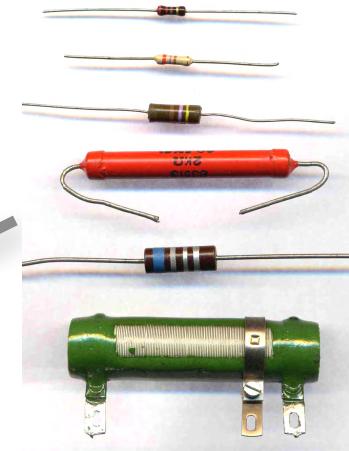
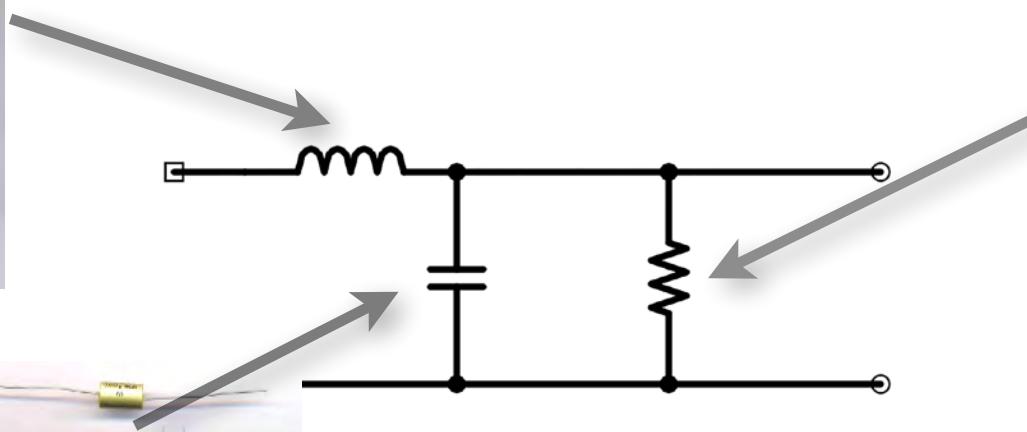
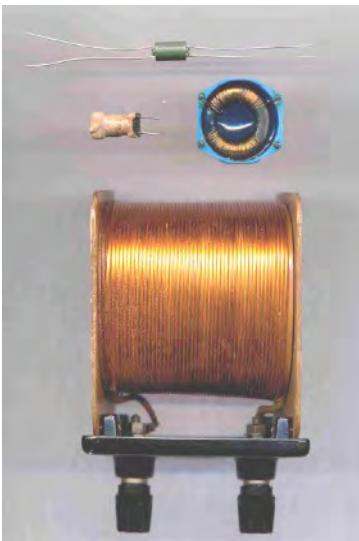
# CIRCUITS I

## CIRCUITS ELECTRIQUES (RCL)

### OSCILLATEUR HARMONIQUE

EPFL

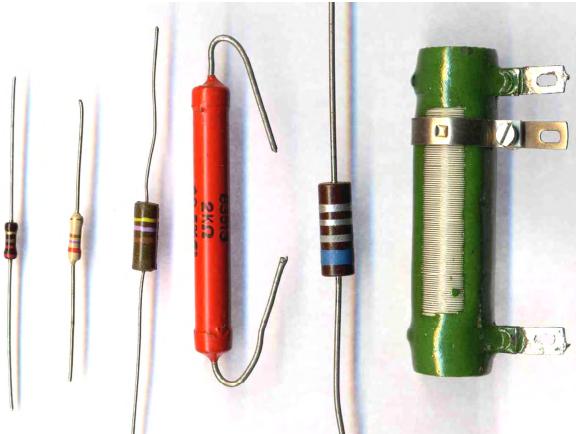
D. Mari



# EQUATIONS CONSTITUTIVES DES ELEMENTS PASSIFS

Equation constitutive

$$f(u, i) = 0$$



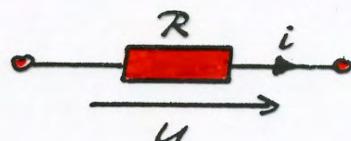
## Résistances



$$u = f(i)$$

$u$  = le voltage ou tension  
[volt = V]

Résistance linéaire :



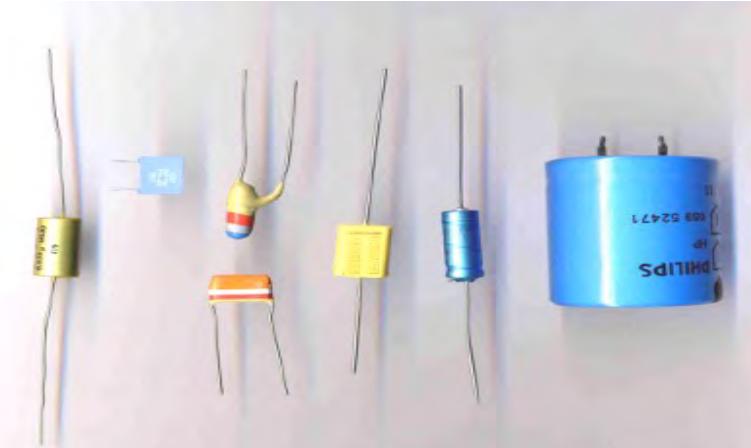
$$u = R \cdot i$$

$i$  = le courant [ampere = A]

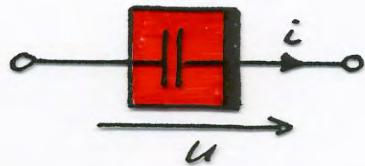
$R$  = la résistance [ohm =  $\Omega$  ]

# EQUATIONS CONSTITUTIVES DES ELEMENTS PASSIFS

## Condensateurs



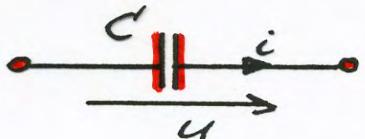
$q$  = la charge électrique [coulomb = C].



$$q = f(u) \quad \text{avec} \quad i = \frac{dq}{dt}$$

Capacités linéaires:  $q = C \cdot u \quad \Rightarrow \quad$

$$\frac{dq}{dt} = i = C \frac{du}{dt}$$

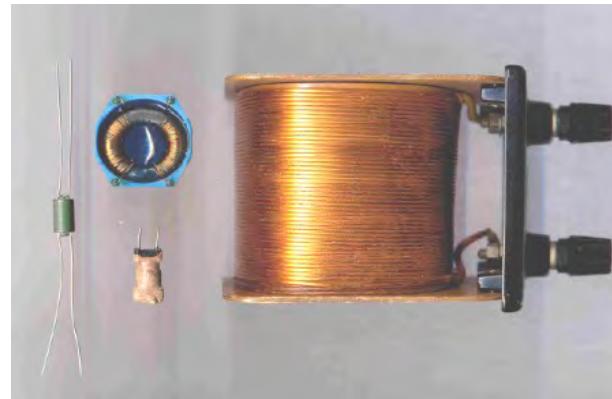


$$i = C \frac{du}{dt}$$

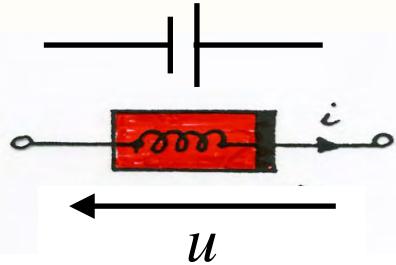
$C$  = capacité [farad = F]

# EQUATIONS CONSTITUTIVES DES ELEMENTS PASSIFS

## Inductances



$\phi$  = le flux magnétique [weber = Wb]



$$\phi = f(i) \text{ avec } u = -\frac{d\phi}{dt}$$

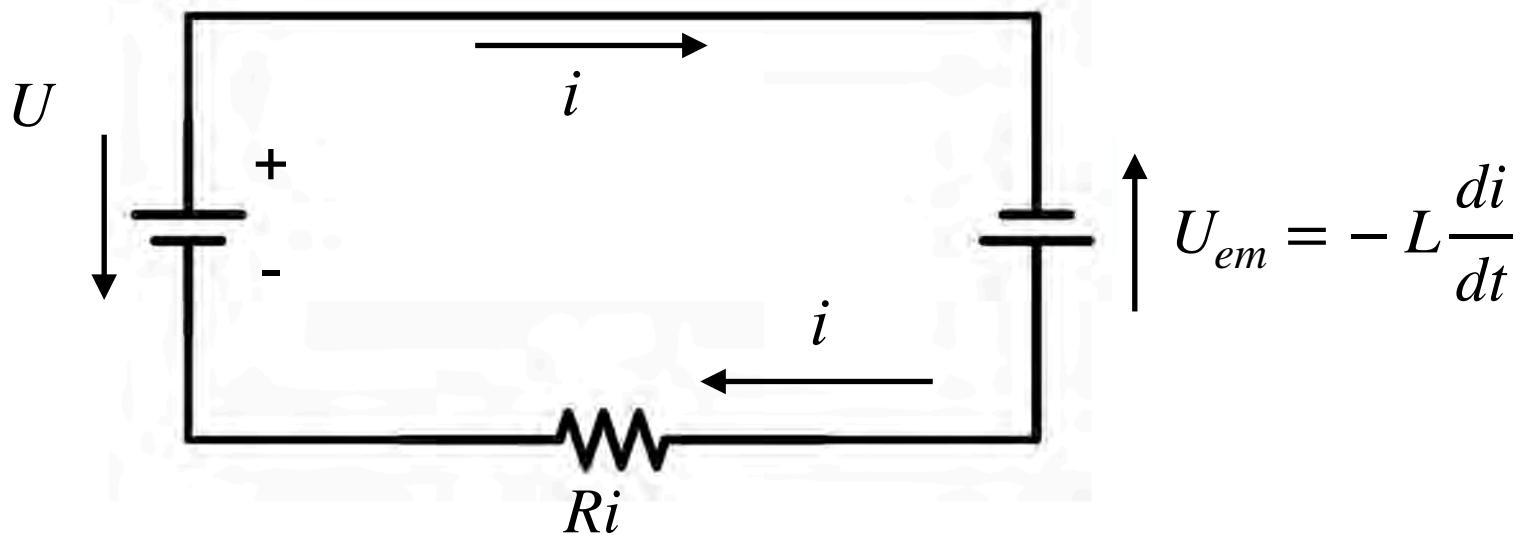
Inductance linéaire:

$$\phi = L \cdot i \quad \Rightarrow \quad -\frac{d\phi}{dt} = u = -L \frac{di}{dt}$$

# EQUATIONS CONSTITUTIVES DES ELEMENTS PASSIFS

Rappel: inductance dans un circuit

$$U_{em} = -N \frac{d\Phi}{dt} = -L \frac{di}{dt}$$



$$U_{em} = u_L = L \frac{di}{dt}$$

# EQUATIONS DE KIRCHHOFF D'UN RESEAU

Soit un circuit électrique composé d'éléments passifs constituant les *branches du réseau* et reliés entre eux aux *noeuds du réseau*

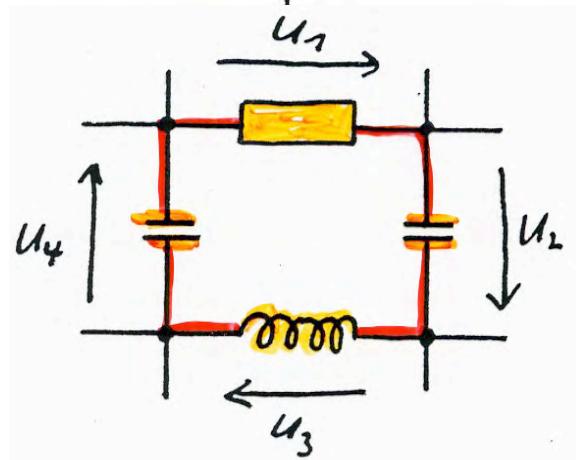
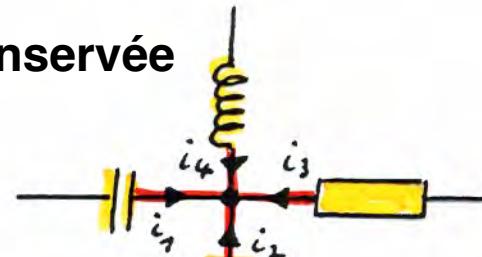
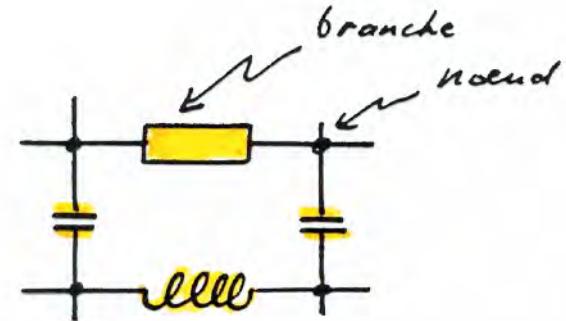
Pour étudier le comportement électrique d'un tel réseau, on doit faire appel aux équations de Kirchhoff:

**Noeuds** le courant électrique est une grandeur conservée

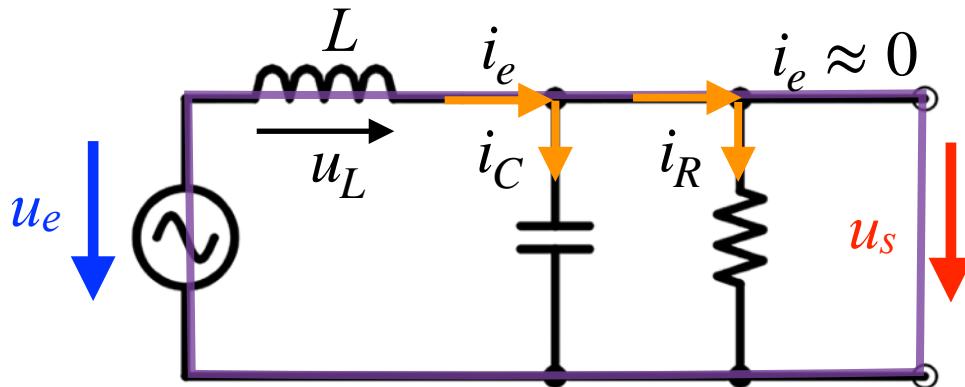
$$\sum_{\text{nodes}} i_n = 0$$

**Mailles** la tension électrique est un potentiel

$$\sum_{\text{Mailles}} u_n = 0$$



# EQUATIONS DIFFÉRENTIELLES DU CIRCUIT RCL



$$u_L + u_s = u_e \quad 1)$$

$$i_e = i_R + i_C \quad 2)$$

$$u_L = L \frac{di_e}{dt} \quad 3)$$

$$u_s = R i_R \quad 4)$$

$$i_C = C \frac{du_s}{dt} \quad 5)$$

équations constitutives

$$1) + 3) \Rightarrow L \frac{di_e}{dt} + u_s = u_e$$

$$2) \Rightarrow L \left( \frac{di_R}{dt} + \frac{di_C}{dt} \right) + u_s = u_e$$

$$4) + 5) \Rightarrow \frac{L}{R} \frac{du_s}{dt} + LC \frac{d^2 u_s}{dt^2} + u_s = u_e$$

$$\frac{d^2 u_s}{dt^2} + \frac{1}{RC} \frac{du_s}{dt} + \frac{1}{LC} u_s = \frac{1}{LC} u_e$$

# EQUATIONS DIFFÉRENTIELLES DU CIRCUIT RCL

$$\frac{d^2u_s}{dt^2} + \frac{1}{RC} \frac{du_s}{dt} + \frac{1}{LC} u_s = \frac{1}{LC} u_e$$

Introduisons alors les grandeurs définies comme suit

$$\left\{ \begin{array}{l} \lambda = \frac{1}{2RC} \text{ coefficient d'amortissement} \\ \omega_0 = \sqrt{\frac{1}{LC}} \text{ pulsation propre du circuit} \end{array} \right.$$

Grâce à ces nouveaux paramètres, on peut écrire l'équation différentielle sous la forme suivante:

$$\frac{d^2u_s}{dt^2} + 2\lambda \frac{du_s}{dt} + \omega_0^2 u_s = \omega_0^2 u_e$$

On obtient "*l'équation de l'oscillateur harmonique amorti*".

Toute équation différentielle de ce type possède une solution qui est la somme:

- **d'une solution transitoire** correspondant à la réponse transitoire de la sortie  $u_s(t)$ , et calculée comme la solution de l'équation différentielle sans second membre (avec  $u_e = 0$ ),
- **d'une solution permanente** (solution particulière) correspondant à la réponse permanente  $u_s(t)$  à une entrée  $u_e(t)$  donnée.

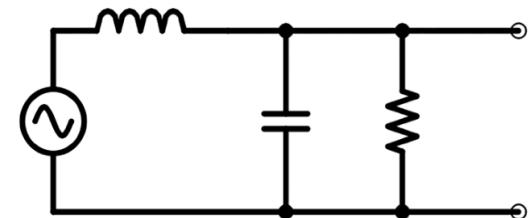
# SOLUTIONS PERMANENTES (oscillations forcées)

$$\frac{d^2u_s}{dt^2} + 2\lambda \frac{du_s}{dt} + \omega_0^2 u_s = \omega_0^2 u_e$$

Signal d'entrée continu

$$u_e(t) = u_{eo} \quad \Rightarrow$$

$$u_s(t) = u_{eo}$$



Signal d'entrée harmonique

$$u_e(t) = u_{eo} \sin(\Omega t)$$

où  $\Omega$  = pulsation du signal appliqué

$\Rightarrow$

$$u_s(t) = u_{so}(\Omega) \sin(\Omega t - \psi)$$

avec

$$\left\{ \begin{array}{l} \psi = \arctan \frac{2\lambda\Omega}{\omega_0^2 - \Omega^2} \quad \lambda = \frac{1}{2RC} \\ u_{so}(\Omega) = \frac{\omega_0^2 u_{eo}}{\sqrt{(\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\lambda^2 \Omega^2}} \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{1}{LC}} \end{array} \right.$$

# SOLUTIONS PERMANENTES (oscillations forcées)

$$\psi = \arctan \frac{2\lambda\Omega}{\omega_0^2 - \Omega^2}$$

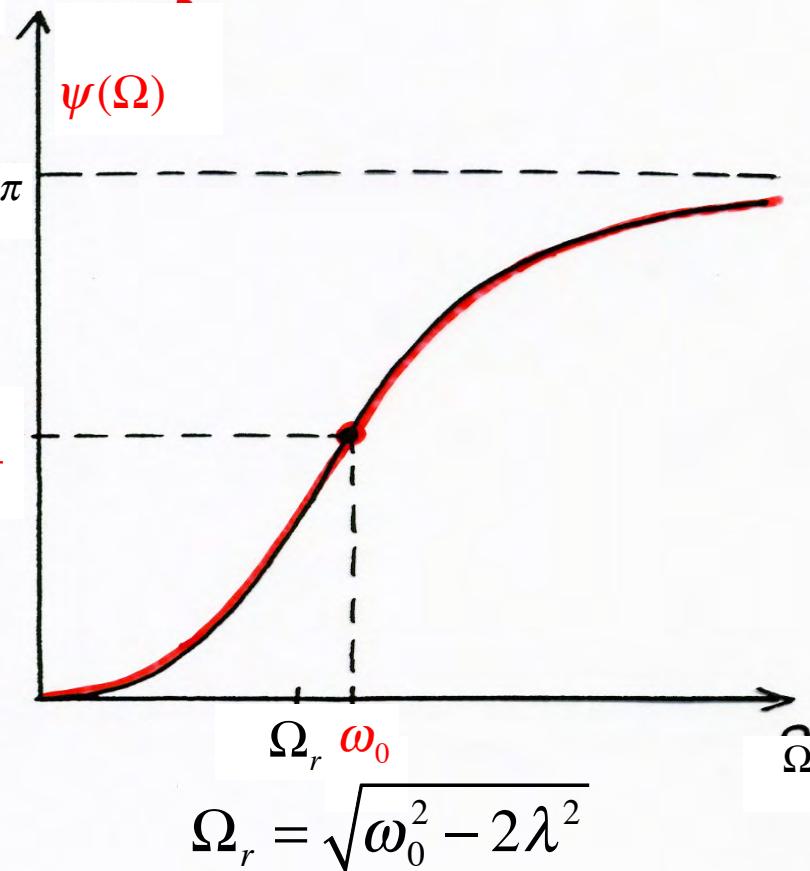
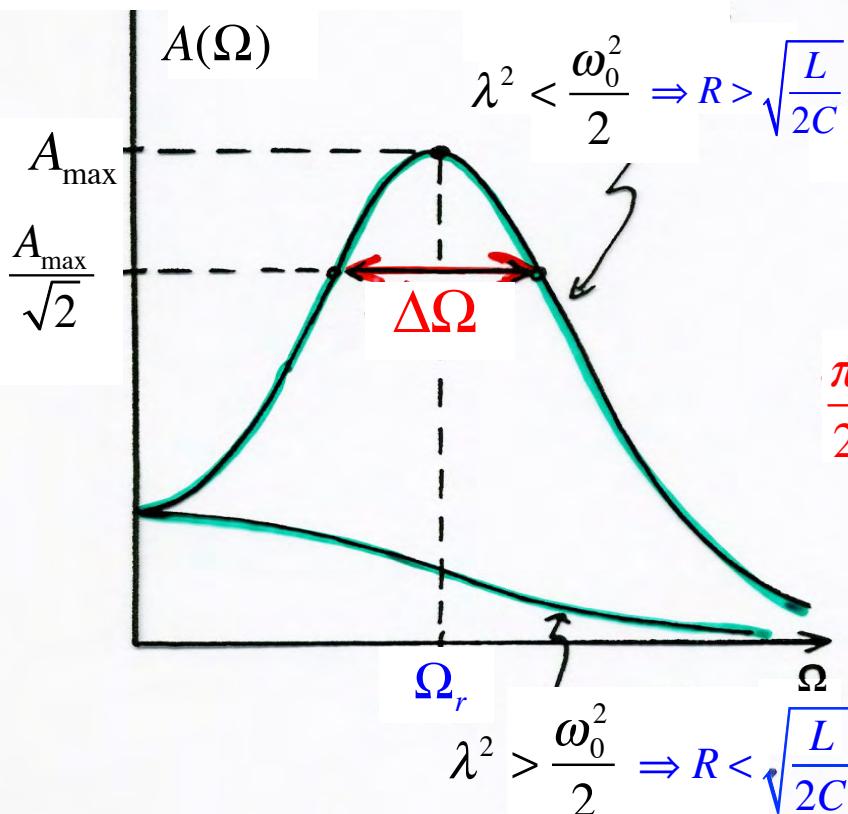
$$\lambda = \frac{1}{2RC}$$

$$u_{so}(\Omega) = \frac{\omega_0^2 u_{eo}}{\sqrt{(\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\lambda^2 \Omega^2}}$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{1}{LC}}$$

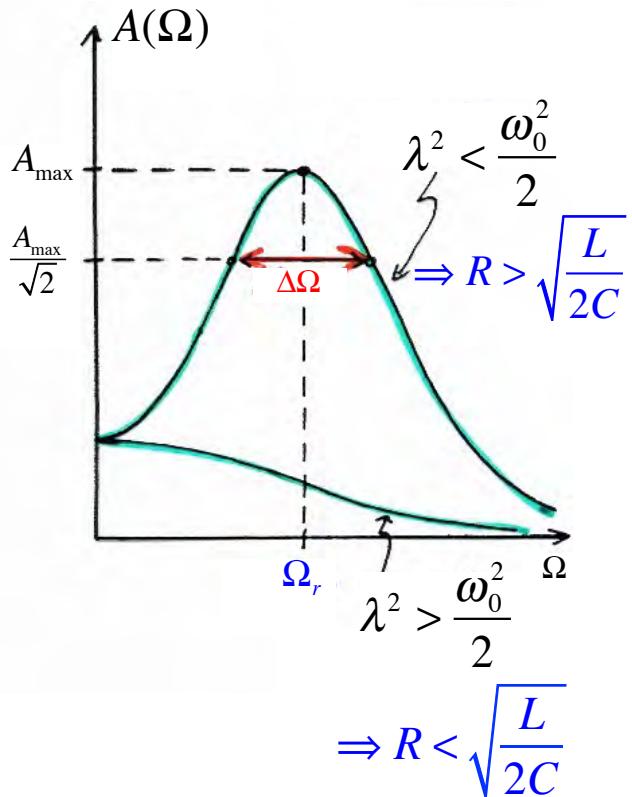
Gain  $A$ :

$$A(\Omega) = \frac{u_{so}(\Omega)}{u_{eo}}$$



# SOLUTIONS PERMANENTES (oscillations forcées)

Pour l'amortissement faible, l'amplitude  $A(\Omega)$  passe par un maximum pour  $\Omega = \Omega_r$  tel que



$$\Omega_r = \sqrt{\omega_0^2 - 2\lambda^2}$$

(fréquence angulaire de résonance)

On parle alors d'un **phénomène de résonance**, et la **largeur de résonance**  $\Delta\Omega$ , mesurée pour  $A(\Omega) = A_{\max} / 2^{1/2}$ , vaut:

$$\Delta\Omega = 2\lambda\omega / \Omega_r$$

(largeur de bande, bande passante)

On peut encore introduire la notion de **facteur de qualité Q** du circuit, défini par la relation

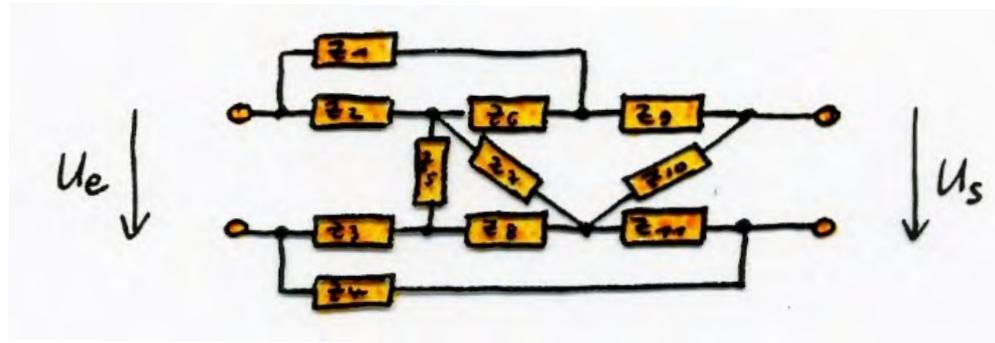
$$Q = \frac{\Omega_r}{\Delta\Omega} = \frac{\Omega_r^2}{2\lambda\omega}$$

(facteur de qualité, coefficient de surtension)

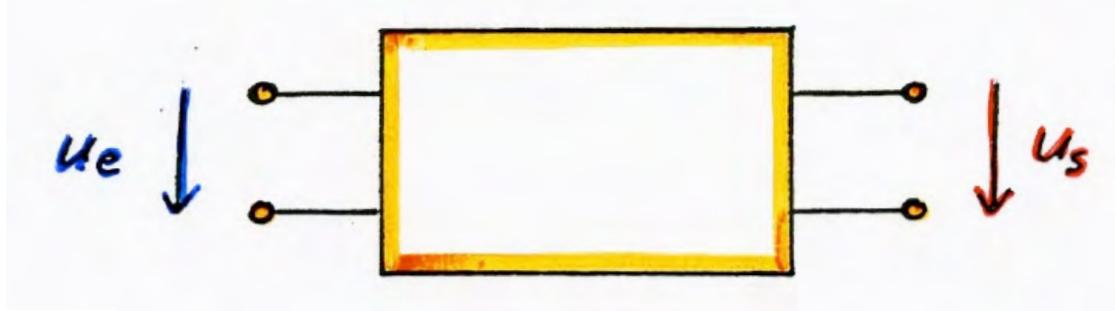
Q mesure en fait l'**acuité de résonance** ou **sélectivité** du circuit résonnant.

# QUADRIPOLES

Soit un réseau compliqué qu'on appelle **un quadripôle**, de par l'existence de deux bornes d'entrée et de deux bornes de sortie:



Un tel réseau peut être représenté par la "boîte noire" suivante :



Si on impose une tension d'entrée  $u_e(t)$ , la sortie  $u_s(t)$  sera appelée **la réponse** du quadripôle.

# REPONSE CONTINUE DES QUADRIPOLES

Si le réseau est constitué de résistances, de condensateurs et de selfs, ce sont uniquement les résistances qui fixeront la tension de sortie (self = court-circuit, condensateur = circuit ouvert), d'où

$$u_e(t) = \text{constant}$$



$$u_s(t) = \text{constant}$$

En réponse continue, on appelle **gain A du circuit quadripôle** la grandeur:

$$A = \frac{u_s}{u_e}$$

# REPONSE HARMONIQUE DES QUADRIPOLES

Si l'on impose la tension d'entrée harmonique, la réponse, *dans le cas où le circuit est linéaire*, est du type

$$u_e = u_{eo} \sin(\omega t)$$



$$u_s = u_{so} \sin(\omega t + \varphi)$$

Cette réponse peut être caractérisée par **la fonction de transfert du quadripôle**. Cette fonction de transfert joue un rôle très important en électronique (amplificateurs, filtres, réglages automatiques, etc.).

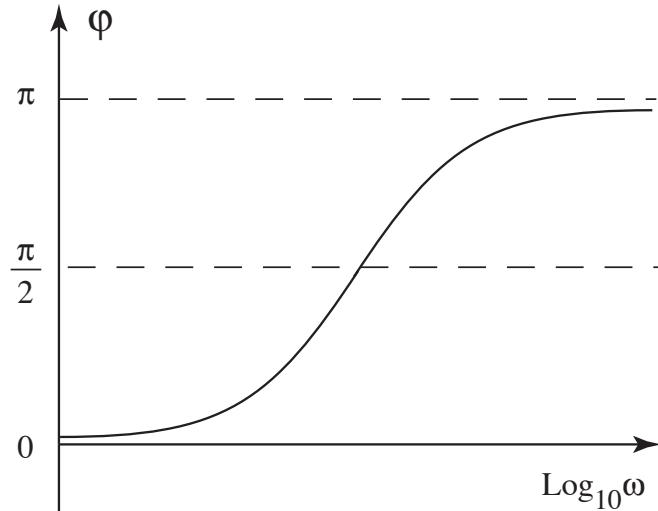
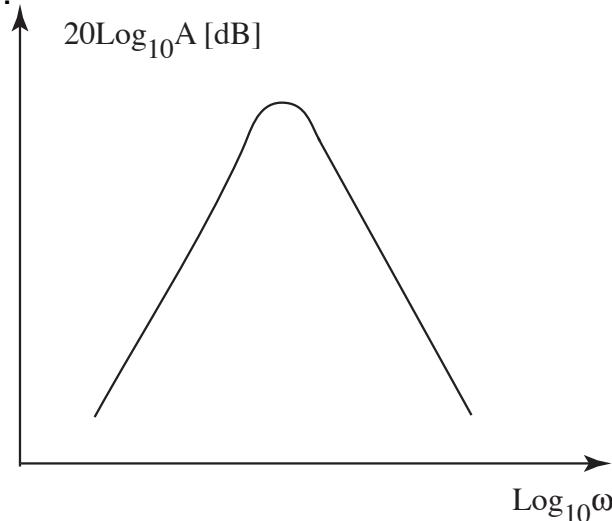
# REPONSE HARMONIQUE DES QUADRIPOLES

Représentation réelle de la fonction de transfert: le diagramme de Bode

La représentation réelle de la fonction de transfert fait appel aux gain A et à la phase respectivement, donnés en fonction de la fréquence du signal d'entrée:

$$A(\omega) = \frac{u_{so}(\omega)}{u_{eo}}$$
$$\varphi(\omega) = \text{phase of } u_s/u_e$$

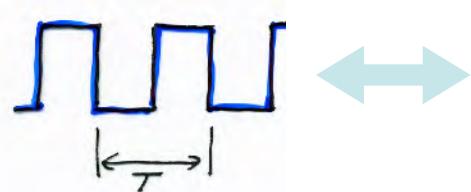
En général, on représente graphiquement **20 log10 A** dans un diagramme en fonction du logarithme de la pulsation. Un tel diagramme, appelé *diagramme de Bode*, a l'avantage de présenter en général des droites. On exprime la pente de ces droites en dB/octave, un octave correspondant à un doublement de la fréquence.



# REPONSE HARMONIQUE DES QUADRIPOLES: LA TRANSFORMEE DE FOURIER (facultatif)

Lorsqu'on recherche la réponse d'un circuit quadripôle à un signal périodique quelconque (signal carré, triangulaire, etc.), on peut employer la transformation de Fourier, qui est basée sur la propriété mathématique suivante:

Tout signal périodique de période  $T$  peut être décomposé **en somme de sinus et cosinus aux fréquences harmoniques** de la fréquence de base du signal, sous la forme



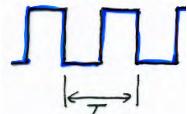
$$u_e(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + \sum_{n=0}^{\infty} b_n \sin(n\omega t)$$

Les coefficients  $a_n$  et  $b_n$  se calculent par les intégrales suivantes:

$$a_n = \frac{2}{T} \int_0^T u_e(t) \cos(n\omega t) dt \quad n = 0, \dots, \infty$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_0^T u_e(t) \sin(n\omega t) dt \quad n = 1, \dots, \infty$$

# REPONSE HARMONIQUE DES QUADRIPOLES: LA TRANSFORMEE DE FOURIER

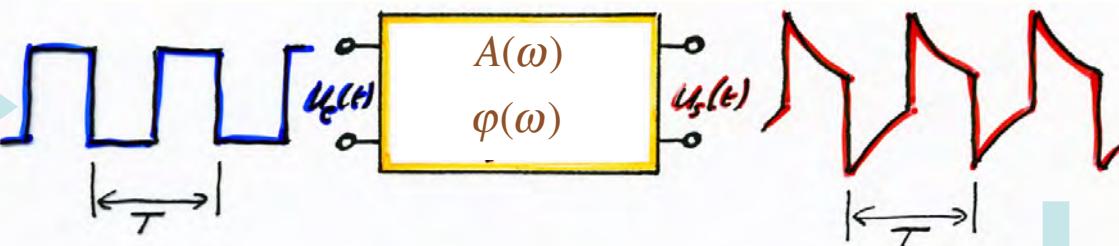


$$u_e(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \cos(n\omega t) + \sum_{n=0}^{\infty} b_n \sin(n\omega t)$$

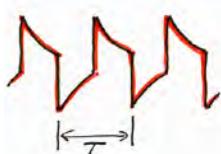


Si le signal **ue(t)** est appliqué à un quadripôle avec une fonction de transfert connue

$$a_n = \frac{2}{T} \int_0^T u_e(t) \cos(n\omega t) dt$$
$$b_n = \frac{2}{T} \int_0^T u_e(t) \sin(n\omega t) dt$$



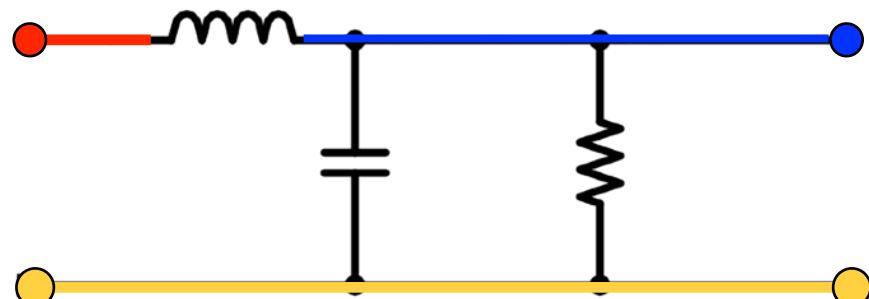
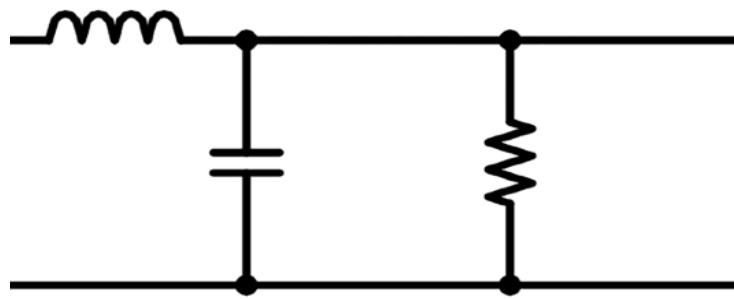
La réponse **us(t)** sera simplement donnée par:



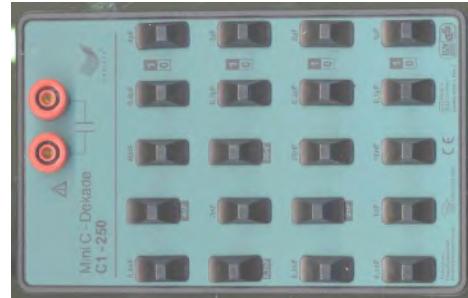
$$u_s(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n A(n\omega) \cos(n\omega t + \varphi(n\omega))$$
$$+ \sum_{n=0}^{\infty} b_n A(n\omega) \sin(n\omega t + \varphi(n\omega))$$

...qui est la représentation de Fourier du signal périodique de période T présent à la sortie **us(t)**.

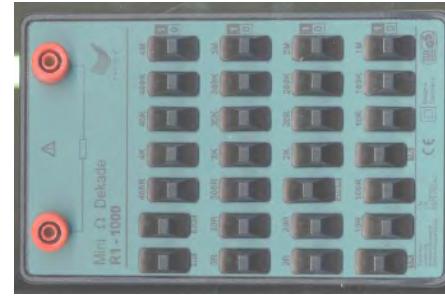
# MONTAGE DU CIRCUIT RCL SERIE



L

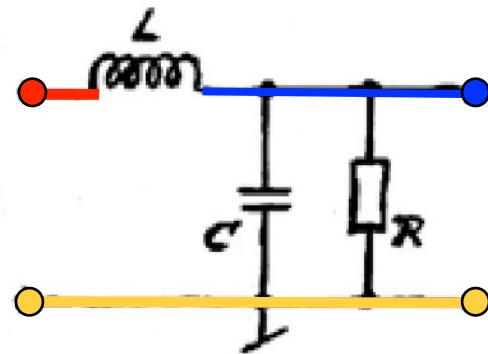


C



R

# SIMULATION DU CIRCUIT



Simulation 100 Hz

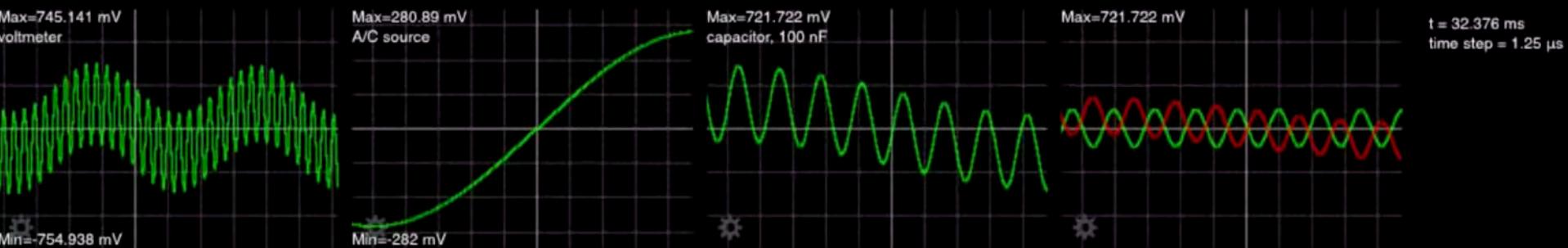
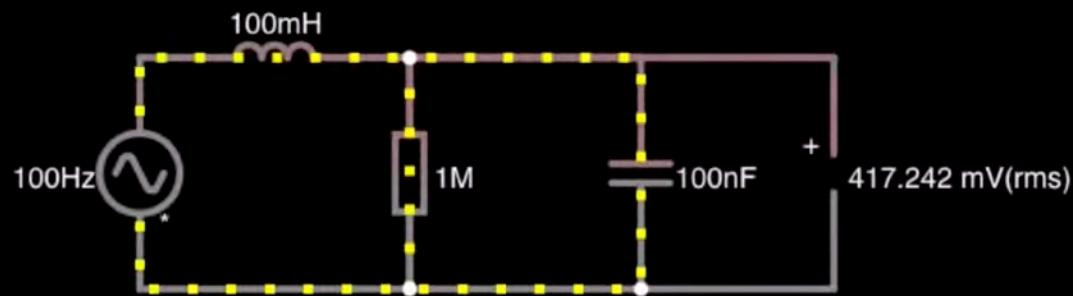
<http://tinyurl.com/s4cdf7f>

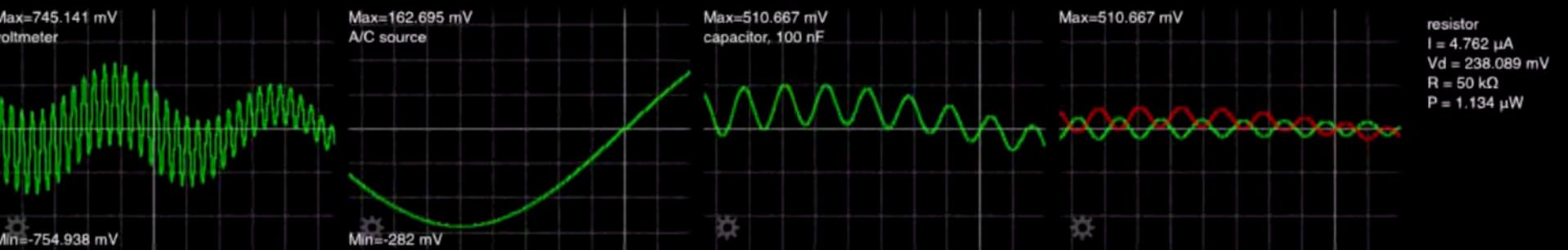
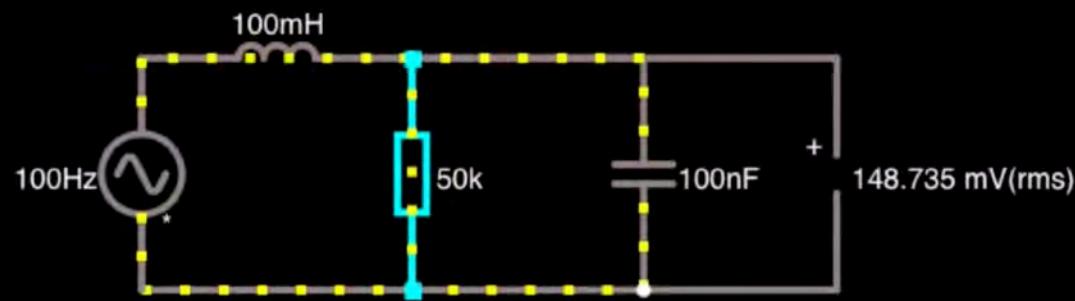
Simulation 3 KHz

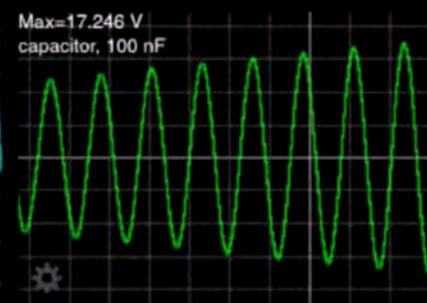
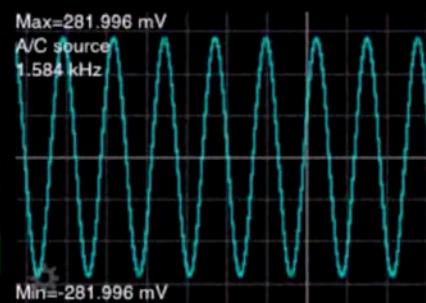
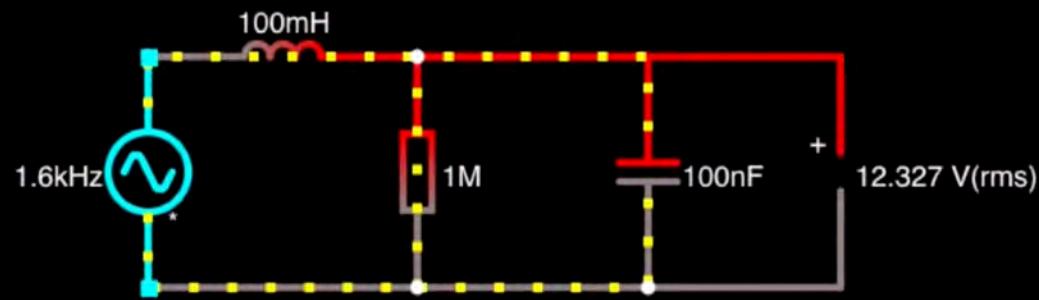
<https://tinyurl.com/ygawf76u>

Simulation Oscillateur libre

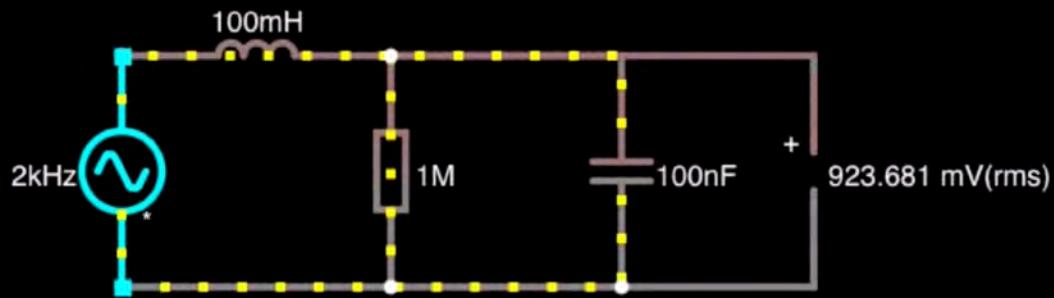
<https://tinyurl.com/ygrvwahf>







A/C source  
 $I = -10.597 \text{ mA}$   
 $V_d = -55.66 \text{ mV}$   
 $f = 1.581 \text{ kHz}$   
 $V_{\max} = 282 \text{ mV}$   
 $V(\text{rms}) = 199.404 \text{ mV}$   
wavelength = 189.62  
 $P = -589.813 \mu\text{W}$



Max=2.314 V  
voltmeter

Min=-2.381 V

Max=281.996 mV  
AC source  
2 kHz

Min=-281.996 mV

Max=2.234 V  
capacitor, 100 nF



Max=2.483 V



A/C source  
I = 1.502 mA  
Vd = 279.578 mV  
f = 2 kHz  
Vmax = 282 mV  
V(rms) = 199.404 mV  
wavelength = 149.895 μW  
P = -419.895 μW

