

VIOLATION DE CP ET OSCILLATION DES MÉSONS K NEUTRES



1

Patricio Ceniceros Montero
23 Novembre 2010

SOMMAIRE

- Présentation
- Opérateurs et propriétés des K^0
- Violation de CP dans le système K^0 - K^{0*}
- Variation du temps de vie
- Impression et remerciements
- Conclusion

PRÉSENTATION DU STAGE

- Dates: Juin-Juillet 2010
- Lieu: LPC Clermont Ferrand
- Sujet/ objectif: « Découverte de la violation de CP et l'oscillation de mésons K neutres »
- Références:
 - J.Steinberger « K^0 decay and CP violation »
 - « The Feynman lectures of physics vol.III »
 - Cours de Marc Thomson

INTRODUCTION

- Découverte: 1964 par Christenson, Cronin, Fitch et Turlay.
- Violation de façon très subtile au niveau de la nature.
- Phénomène a été observé pour la 1^e fois dans l'oscillation des K^0 - K^0* .

LE MÉSON K NEUTRE ET SES DÉSINTÉGRATIONS

- Composition: $K^{\circ} = d\bar{s}$; $\bar{K}^{\circ} = \bar{d}s$
- Masse (en Mev/c²): 497,7
- Désintégration en deux pions: $K^{\circ} \rightarrow \pi^{\circ}\pi^{\circ}$ ou $K^{\circ} \rightarrow \pi^{+}\pi^{-}$
- Désintégration en trois pions: $K^{\circ} \rightarrow \pi^{\circ}\pi^{\circ}\pi^{\circ}$ ou $K^{\circ} \rightarrow \pi^{\circ}\pi^{+}\pi^{-}$

OPÉRATEURS C, P, CP ET ÉTATS PROPRES DE CP

- L'opérateur C: Change une charge dans son opposée et vise versa.

$$C|K^0\rangle = C|d\bar{s}\rangle = |s\bar{d}\rangle = |\bar{K}^0\rangle$$

- L'opérateur P: Inverse les coordonnées d'espace. la parité est liée au moment cinétique orbital par: $P = (-1)^{L+1}$. Ici $L=0$.

$$P|K^0\rangle = -|K^0\rangle \quad P|\bar{K}^0\rangle = -|\bar{K}^0\rangle$$

- L'opérateur CP: a comme valeurs propres 1 et -1. $\{|K^0\rangle - |K^0\rangle\}$ ne le sont pas:

$$CP|K^0\rangle = -|\bar{K}^0\rangle \quad CP|\bar{K}^0\rangle = -|K^0\rangle$$

ETATS PROPRES DE CP ET DÉSINTÉGRATIONS

- Etats correspondant aux valeurs propres de CP

➤ $\lambda = 1: |K_1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|K^0\rangle - |\bar{K}^0\rangle)$ $\lambda = -1: |K_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|K^0\rangle + |\bar{K}^0\rangle)$

- Désintégrations correspondant aux deux états propres de CP:

$$CP(\pi^0\pi^0) = CP(\pi^+\pi^-) = +1 \qquad CP(\pi^0\pi^0\pi^0) = CP(\pi^0\pi^+\pi^-) = -1$$

- Conséquence:

- Si $\lambda = 1$, alors les K_1 se désintégreront uniquement sous la forme:

$$K^0 \rightarrow \pi^0\pi^0 \quad \text{ou} \quad K^0 \rightarrow \pi^+\pi^-$$

- Si $\lambda = -1$, alors seulement les K_2 se désintégreront uniquement sous la forme:

$$K^0 \rightarrow \pi^0\pi^0\pi^0 \quad \text{ou} \quad K^0 \rightarrow \pi^0\pi^+\pi^-$$

MATRICE DÉCRIVANT L'ÉVOLUTION DES MÉSONS K NEUTRES

- Dans le cas de deux pions: $K^0 \rightleftharpoons \pi^+\pi^- \rightleftharpoons \bar{K}^0$
- S'exprime de deux façons différentes:

$$A = \langle \bar{K}^0 | T_w | K^0 \rangle = \langle K^0 | T_w | \bar{K}^0 \rangle \quad B = \langle \bar{K}^0 | T_w | \bar{K}^0 \rangle = \langle K^0 | T_w | K^0 \rangle$$

- Matrice de transition: doit tenir compte de ces deux amplitudes dans la désintégration. Dans la base $\{|K^0\rangle; |\bar{K}^0\rangle\}$:

$$T_w = \begin{bmatrix} \frac{1}{2}[(E_1 + E_2) - \frac{i\hbar}{2}(\Gamma_1 + \Gamma_2)] & \frac{1}{2}[(E_1 - E_2) - \frac{i\hbar}{2}(\Gamma_1 - \Gamma_2)] \\ \frac{1}{2}[(E_1 - E_2) - \frac{i\hbar}{2}(\Gamma_1 - \Gamma_2)] & \frac{1}{2}[(E_1 + E_2) - \frac{i\hbar}{2}(\Gamma_1 + \Gamma_2)] \end{bmatrix}$$

Les termes diagonaux sont égaux à A, les non diagonaux à B.

ETATS PROPRES ET ÉVOLUTION AU COURS DU TEMPS

- valeurs propres de la matrice de transition:

$$\lambda_1 = E_1 - i\hbar\frac{\Gamma_1}{2} \qquad \lambda_2 = E_2 - i\hbar\frac{\Gamma_2}{2}$$

- Vecteurs propres:

$$|K_s\rangle = |K_1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|K^\circ\rangle + |\bar{K}^\circ\rangle) \qquad |K_l\rangle = |K_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|K^\circ\rangle - |\bar{K}^\circ\rangle)$$

- Equation de Schrödinger dans la nouvelle base propre:

$$i\hbar\frac{dC_1}{dt} = (E_1 - \frac{i\hbar\Gamma_1}{2})C_1 \qquad i\hbar\frac{dC_2}{dt} = (E_2 - \frac{i\hbar\Gamma_2}{2})C_2$$

Avec: $C_1 = \langle K_1 | \psi \rangle \Leftrightarrow C_1 = \frac{1}{\sqrt{2}}(C_+ + C_-)$

$C_2 = \langle K_2 | \psi \rangle \Leftrightarrow C_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}(C_+ - C_-)$

SOLUTIONS ET ÉVOLUTION DANS LE TEMPS

- Solutions:

$$C_1(t) = C_1(0) \exp -i \left(\frac{E_1}{\hbar} - i \frac{\Gamma_1}{2} \right) t \quad C_2(t) = C_2(0) \exp -i \left(\frac{E_2}{\hbar} - i \frac{\Gamma_2}{2} \right) t$$

- Interprétation:

- Probabilité de trouver un méson K dans l'état $|K_S\rangle$

$$e^{-\Gamma_1 t}$$

- Probabilité de trouver un méson K dans l'état $|K_L\rangle$:

$$e^{-\Gamma_2 t}$$

- $\Gamma_1 =$ inverse de la durée de vie de $K_1 = 8,953 \pm 0,005 \cdot 10^{-11} \text{s}$
- $\Gamma_2 =$ inverse de la durée de vie de $K_2 = 5,116 \pm 0,020 \cdot 10^{-8} \text{s}$

- Les durées de vie sont très différentes, $\tau_2 = 600 \cdot \tau_1$

RETOUR DANS LA BASE DES $|K^\circ\rangle$ - $|K^{\circ*}\rangle$

- Dans la base $\{|K^\circ\rangle$ - $|K^\circ\rangle\}$:

$$C_- = \frac{1}{\sqrt{2}}(C_1 - C_2) = \frac{1}{2} \left(e^{\frac{-iE_1t}{\hbar}} \cdot e^{-\frac{\Gamma_1t}{2}} - e^{\frac{-iE_2t}{\hbar}} \cdot e^{-\frac{\Gamma_2t}{2}} \right)$$

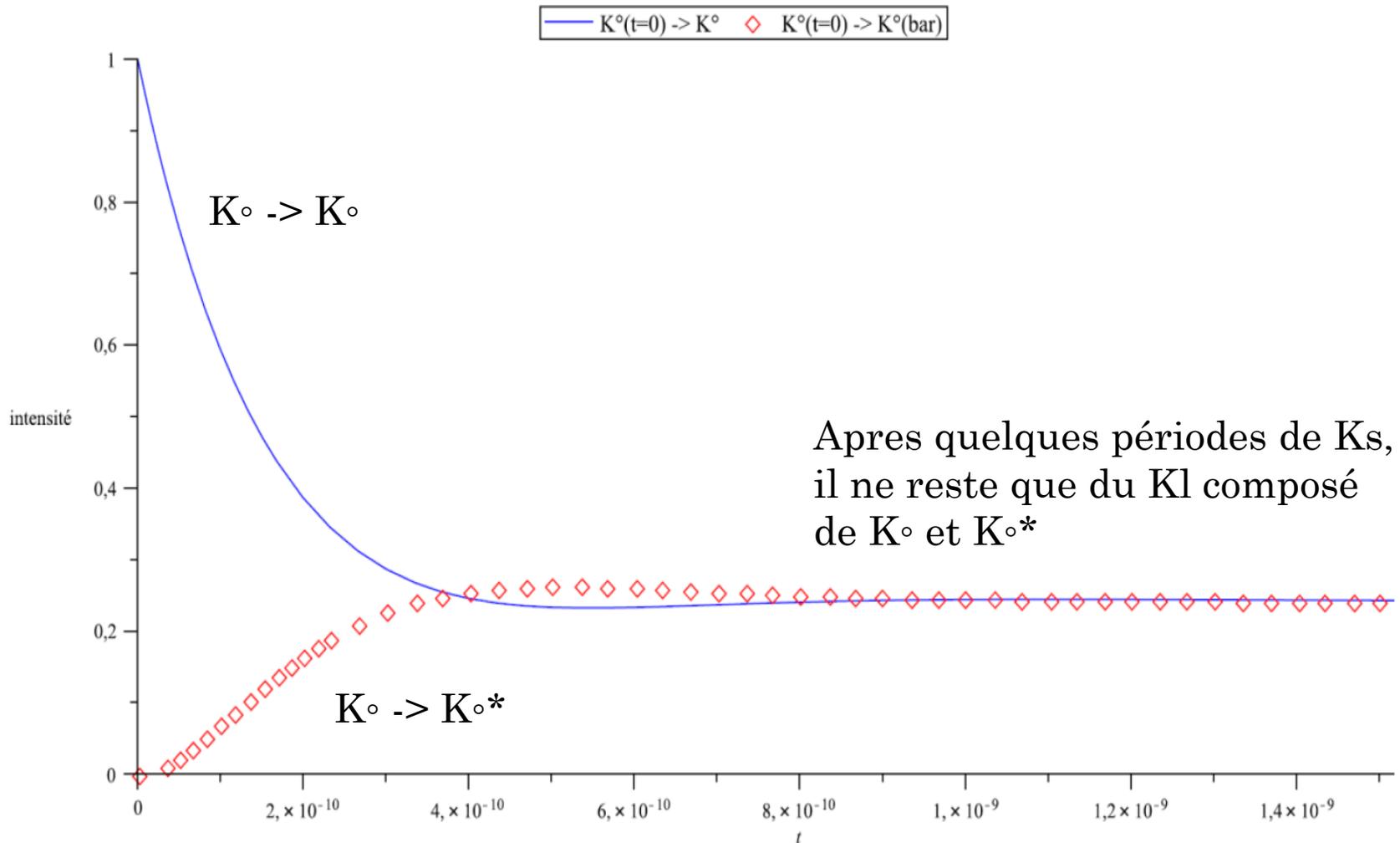
- Probabilité pour qu'un K° se transforme en un $K^{\circ*}$:

$$|C_-|^2 = \frac{1}{4}(C_1 - C_2)^2 = \frac{1}{4} \left(e^{-\Gamma_1t} + e^{-\Gamma_2t} - 2e^{-\frac{(\Gamma_1+\Gamma_2)t}{2}} \cos \frac{\Delta Et}{\hbar} \right)$$

- Probabilité pour qu'un K° reste sous forme d'un K° :

$$|C_+|^2 = \frac{1}{4}(C_1 + C_2)^2 = \frac{1}{4} \left(e^{-\Gamma_1t} + e^{-\Gamma_2t} + 2e^{-\frac{(\Gamma_1+\Gamma_2)t}{2}} \cos \frac{\Delta Et}{\hbar} \right)$$

GRAPHIQUE MONTRANT ÉVOLUTION TEMPORELLE



IDÉE DE LA VIOLATION DE CP, INTRODUCTION DE NOUVEAUX ÉTATS

- Expérimentalement: $|K_1\rangle$, $|K_2\rangle$ différents de $|K_s\rangle$ et $|K_l\rangle$
- Introduction de deux nouveaux états:

$$|K_s\rangle = \frac{1}{\sqrt{1+\epsilon^2}}(|K_1\rangle + \epsilon|K_2\rangle) \quad |K_l\rangle = \frac{1}{\sqrt{1+\epsilon^2}}(|K_2\rangle + \epsilon|K_1\rangle)$$

- ϵ = paramètre mesurant la violation de CP. C'est un nombre complexe.

$$|\epsilon| = 2,2 \cdot 10^{-3}$$

- Dans la base $\{|K^0\rangle, |\bar{K}^0\rangle\}$:

$$|K_s\rangle = \frac{1}{\sqrt{2(1+\epsilon^2)}}((1+\epsilon)|K^0\rangle + (1-\epsilon)|\bar{K}^0\rangle) \quad |K_l\rangle = \frac{1}{\sqrt{2(1+\epsilon^2)}}((1+\epsilon)|K^0\rangle - (1-\epsilon)|\bar{K}^0\rangle)$$

- Orthogonalité des nouveaux états:

$$\langle K_l | K_s \rangle = 2\epsilon$$

MATRICE DE TRANSITION ET SES VALEURS PROPRES

- Modification des coefficients non diagonaux de la matrice de transition.
- Dans la base $\{|K_0\rangle - |K_0^*\rangle\}$:

$$T_w = \begin{bmatrix} M - \frac{i\hbar}{2}\Gamma & M_{12} - \frac{i\hbar}{2}\Gamma_{12} \\ M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2}\Gamma_{12}^* & M - \frac{i\hbar}{2}\Gamma \end{bmatrix}$$

- Valeurs propres:

$$\lambda_1 = M - \frac{i\hbar}{2}\Gamma + \sqrt{\left(M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2}\Gamma_{12}^*\right) \left(M_{12} - \frac{i\hbar}{2}\Gamma_{12}\right)}$$

et

$$\lambda_2 = M - \frac{i\hbar}{2}\Gamma - \sqrt{\left(M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2}\Gamma_{12}^*\right) \left(M_{12} - \frac{i\hbar}{2}\Gamma_{12}\right)}$$

EQUATION DE SCHRÖDINGER

- Etat $|\psi\rangle$ dans $\{|K_s\rangle$ et $|K_l\rangle\}$:

$$|\psi\rangle = \frac{\sqrt{1+\alpha^2}}{2} (\theta_l |K_l\rangle + \theta_s |K_s\rangle)$$

➤ Avec: $\theta_l = C_+ + \frac{C_-}{\alpha}$ $\theta_s = C_+ - \frac{C_-}{\alpha}$ $\alpha = \frac{1-\epsilon}{1+\epsilon}$

- Après quelques calculs:

$$i\hbar \frac{d\theta_l}{dt} = \left(M_l - \frac{i\hbar}{2} \Gamma_l \right) \theta_l \quad i\hbar \frac{d\theta_s}{dt} = \left(M_s - \frac{i\hbar}{2} \Gamma_s \right) \theta_s$$

- Avec:

$$M_l = M + \operatorname{Re} \sqrt{\left(M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2} \Gamma_{12}^* \right) \left(M - \frac{i\hbar}{2} \Gamma \right)}$$

$$\Gamma_l = \Gamma + 2\operatorname{Im} \sqrt{\left(M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2} \Gamma_{12}^* \right) \left(M - \frac{i\hbar}{2} \Gamma \right)}$$

$$M_s = M - \operatorname{Re} \sqrt{\left(M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2} \Gamma_{12}^* \right) \left(M - \frac{i\hbar}{2} \Gamma \right)}$$

$$\Gamma_s = \Gamma + 2\operatorname{Im} \sqrt{\left(M_{12}^* - \frac{i\hbar}{2} \Gamma_{12}^* \right) \left(M - \frac{i\hbar}{2} \Gamma \right)}$$

SOLUTIONS

- A une constante près:

$$\theta_l(t) = \exp\left(-iM_l t + \frac{i\hbar}{2}\Gamma_l t\right) \quad \theta_s(t) = \exp\left(-iM_s t + \frac{i\hbar}{2}\Gamma_s t\right)$$

- Etats possibles en fonction de $|K_1\rangle$ et $|K_2\rangle$:

$$|\psi_2(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}(1-\epsilon)}(\theta_s(t) - \epsilon\theta_l(t))|K_1\rangle + (\theta_l(t) - \epsilon\theta_s(t))|K_2\rangle$$

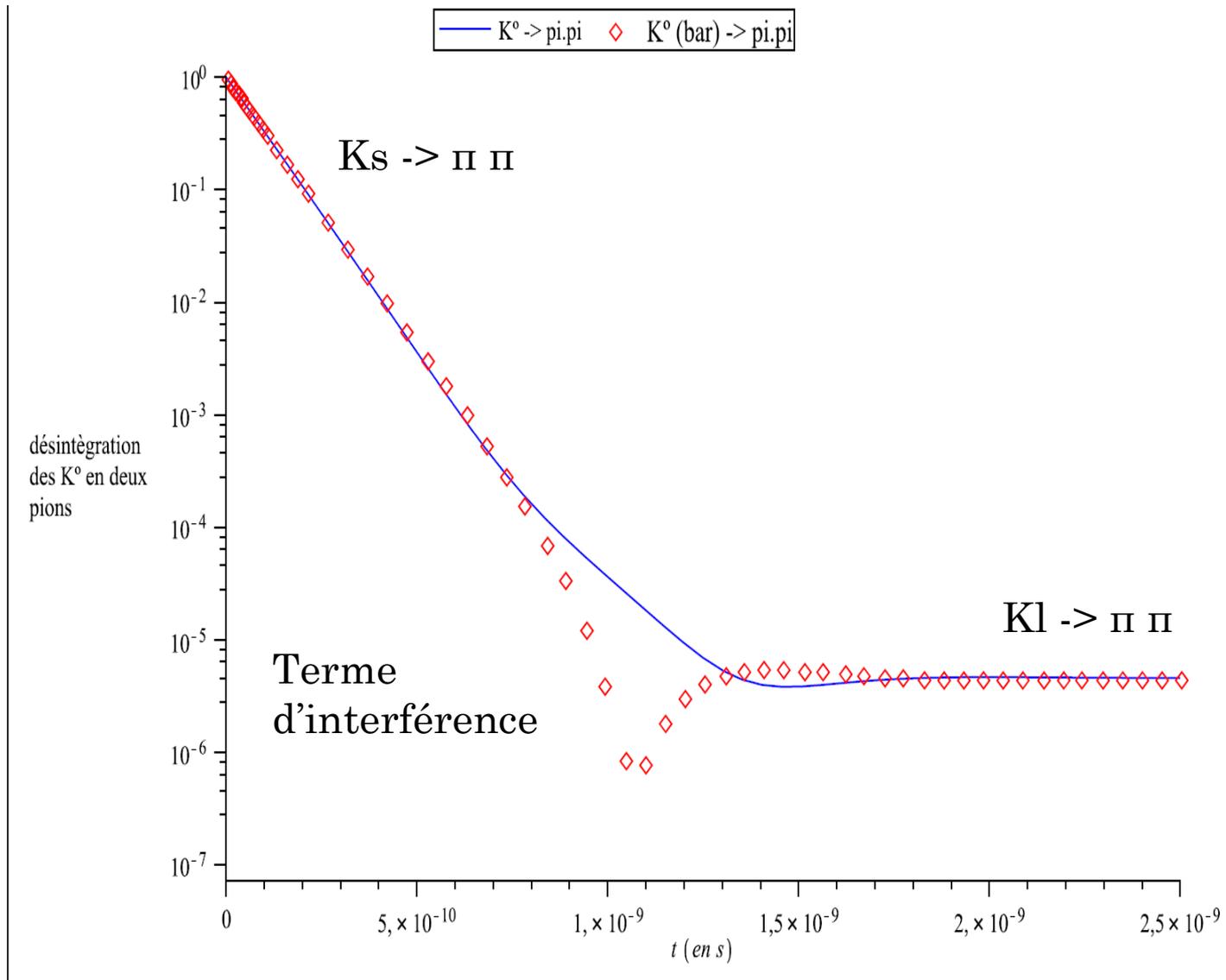
$$|\psi_1(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}(1+\epsilon)}(\theta_s(t) + \epsilon\theta_l(t))|K_1\rangle + (\theta_l(t) + \epsilon\theta_s(t))|K_2\rangle$$

- Evolution des mésons K:

Ex: $P(K^0 \rightarrow \pi\pi)$

$$|\langle K_1|\psi_1(t)\rangle|^2 = \left[\frac{1-2\text{Re}(\epsilon)}{2}\right] [\theta_s(t)^2 + |\epsilon|^2\theta_l(t)^2 + 2\text{Re}(\theta_s(t) \cdot \theta_l(t)^*)]$$

GRAPHIQUE



VARIATION DU TEMPS DE VIE ET RÉGÉNÉRATION DES $|K^0\rangle$ ET $|K^{0*}\rangle$

- Idée: régénérer Ks à partir d'un faisceau ne contenant que des K1
- Variation infinitésimale d'un état:

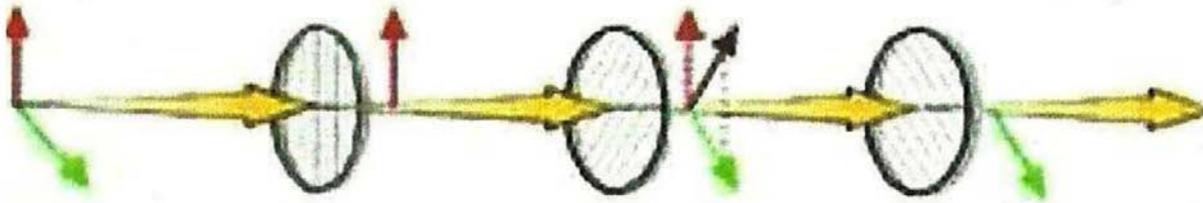
$$d\psi = \frac{2i\pi N f(0)dx}{p} e^{ipx} \quad \text{avec:}$$

N = densité de noyaux
 $f(\theta)$ = amplitude de dispersion
 p = moment des mésons K
 ρ = rayon de l'anneau hypothétique par lequel passe la matière

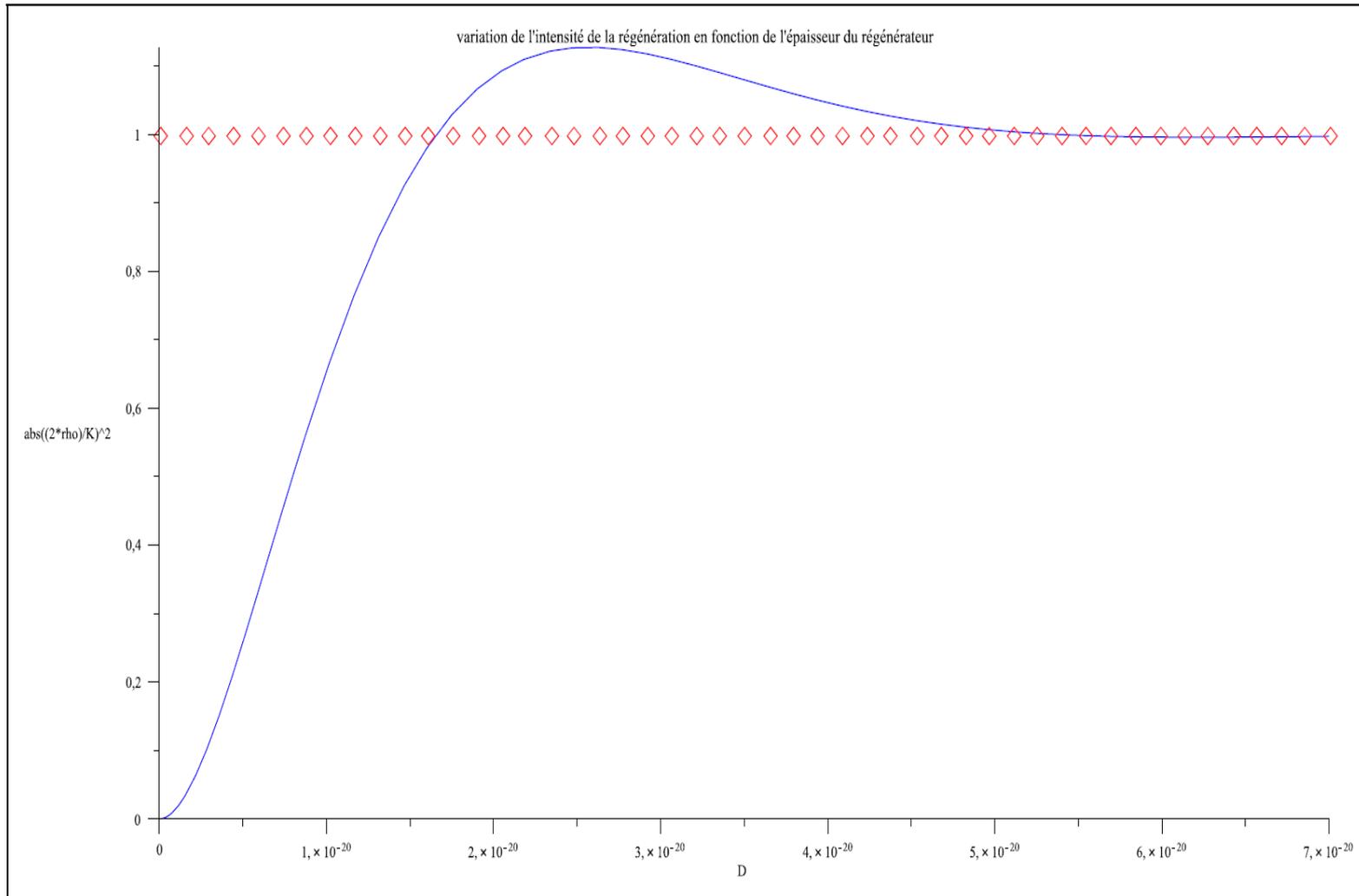
- Prise en compte dans l'équation de Schrödinger pour avoir taux de régénération:

$$\rho = -\frac{K}{2} \left(1 - e^{\frac{im\Delta MD}{p}} \right)$$

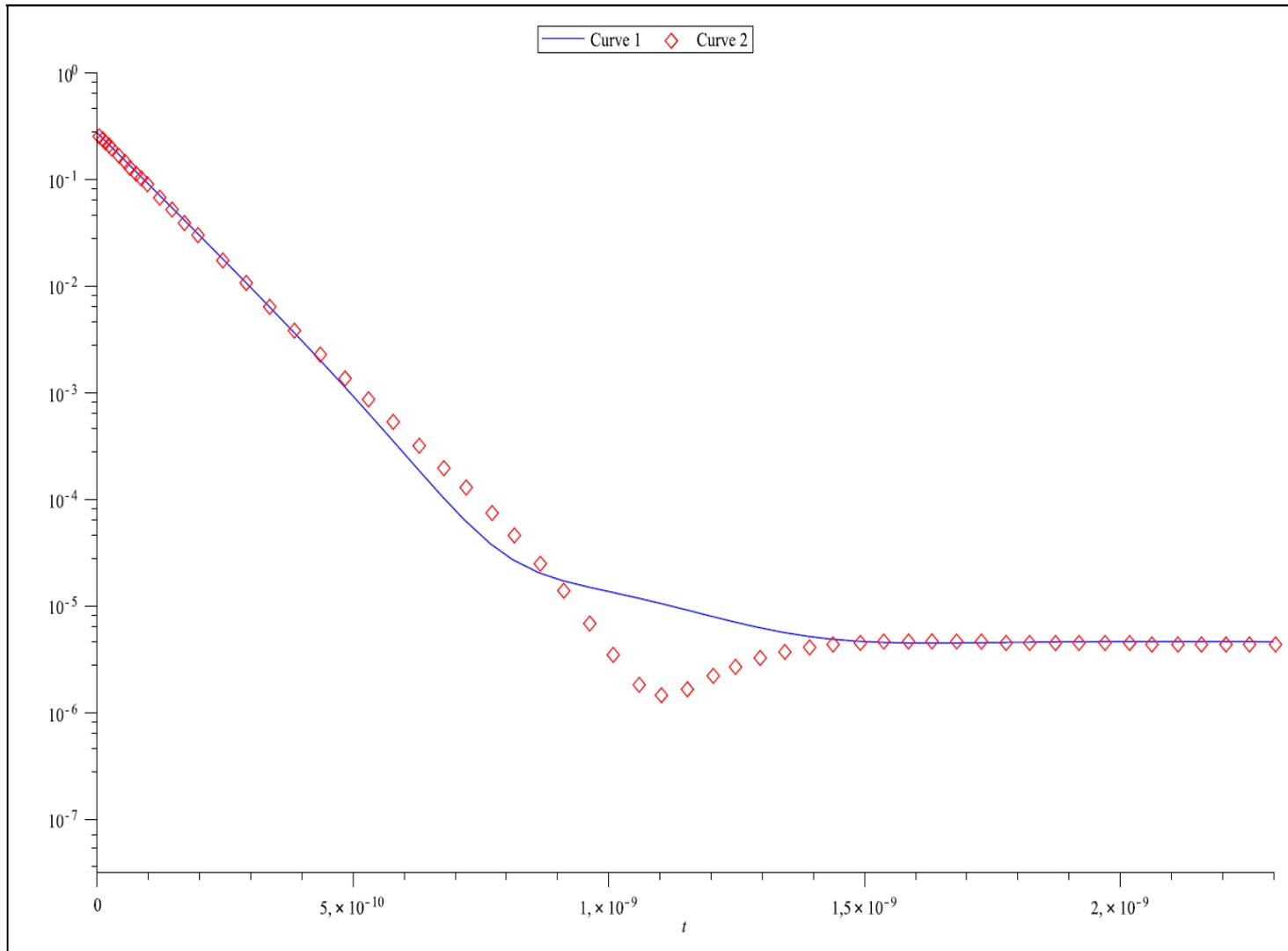
ANALOGIE AVEC LES ONDES ÉLECTROMAGNÉTIQUES



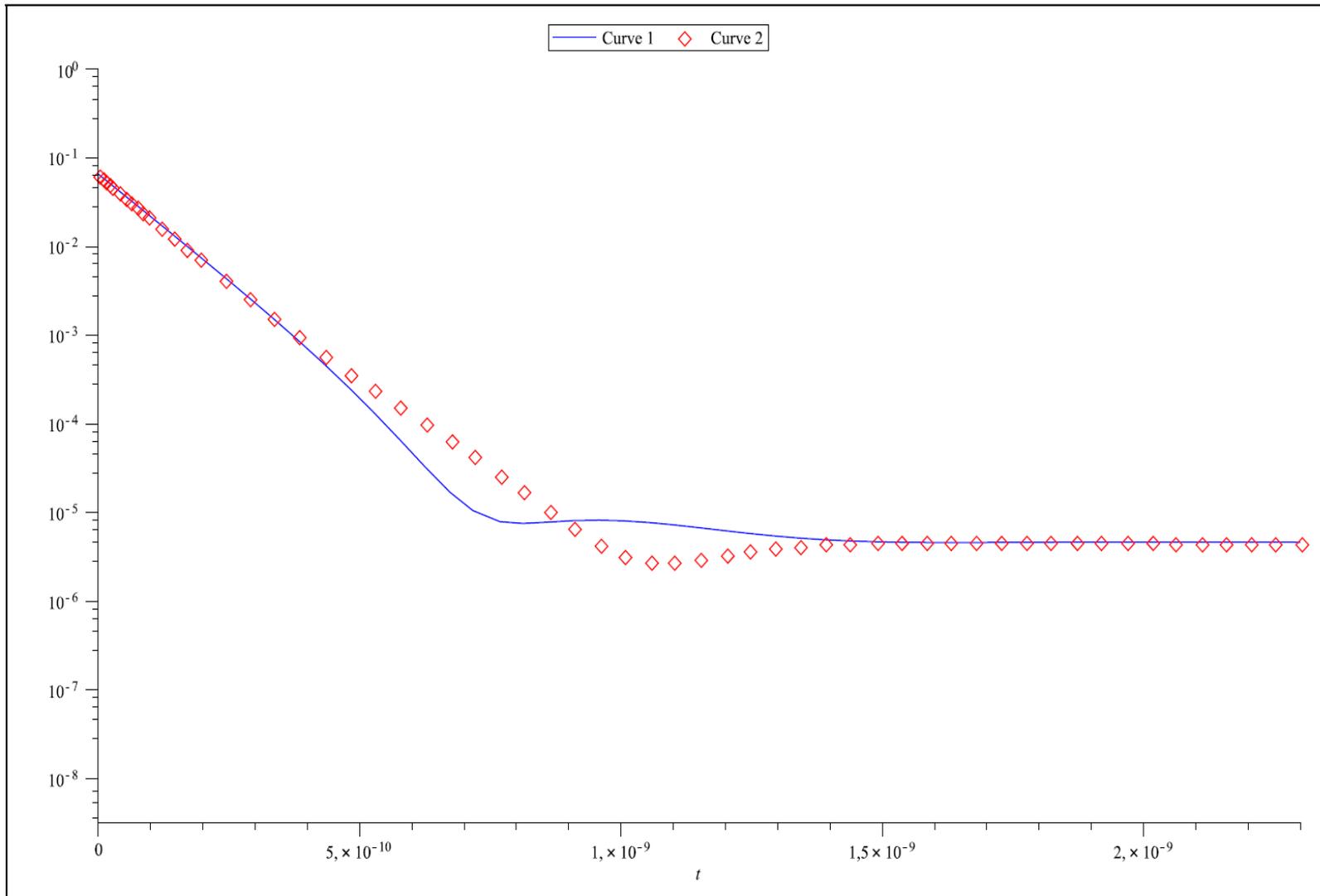
VARIATION DU TAUX DE RÉGÉNÉRATION



APPLICATION



ENCORE UNE AUTRE APPLICATION



IMPRESSION ET REMERCIEMENTS

- Aspect humain: Possibilité de travailler avec des personnes ayant des visions différentes des choses.
- Aspect théorique: Ouverture sur une problématique récente.
- Aspect personnel :Confrontation à une nouvelle méthode de travail, grande leçon d'humilité.
- Remerciements: Jean Orloff, Vincent Morénas, Helene Fonvieille, Ziad Ajaltouni.

CONCLUSION

- Phénomène a été observé dans l'oscillation des B^0 - B^{0*}
- Existence d'autres modèles théoriques (ex: analyse d'isospin, modèle super faible)
- Application possible: Répondre pourquoi la matière l'a emporté sur l'antimatière lors de l'expansion de l'univers

MERCI DE VOTRE ATTENTION