

## Fonctions Propres et Non-Existence Absolue D'Etats Liés dans Certains Systèmes Quantiques

Bernard Gaveau

Université P. et M. Curie (Mathématiques), F-75230 Paris Cedex 05, France

**Abstract.** One proves a condition of absence of bound states for a Schrödinger operator independent of any self-adjoint extension. The method of proof uses Feynman Kac formula.

### Introduction

Considérons un système quantique à  $n$  degrés de liberté dont l'hamiltonien est  $-\frac{1}{2}\Delta + V$  où  $\Delta$  est le laplacien de  $\mathbb{R}^n$  et  $V$  le potentiel d'interaction (i.e. une fonction mesurable sur  $\mathbb{R}^n$ ). La théorie mathématique «usuelle» se fait d'habitude en définissant un hamiltonien  $H$  comme extension autoadjointe de  $-\frac{1}{2}\Delta + V$  à l'espace  $L^2(\mathbb{R}^n)$  définie sur un domaine  $D \subset L^2(\mathbb{R}^n)$  dense. En particulier, il peut y avoir une infinité de telles extensions. En général, on en choisit une a priori, par exemple, «l'extension de Rayleigh-Ritz»  $H_1$  où  $H$  est définie comme somme de formes quadratiques. On étudie alors les propriétés des fonctions propres et des valeurs propres relativement à cette extension. Dans le cas de l'extension comme somme de formes quadratiques, la première valeur propre est donnée par la formule variationnelle de Rayleigh-Ritz et on peut en déduire divers critères d'absence d'états liés (voir [2, 4, 7] pour ce point de vue).

Un autre point de vue consiste à définir directement un semi-groupe de Feynman-Kac  $P_t$  par la formule de Kac (voir [3]). Sous certaines hypothèses, ce semi-groupe admet un générateur infinitésimal autoadjoint  $H_2$ . On dira alors que le système a un état lié pour l'extension de Feynman-Kac  $H_2$ , si il existe  $\psi$  de classe  $L^2$  et  $\lambda < 0$  avec  $(P_t \psi)(x) = e^{-\lambda t} \psi(x)$  pour tout  $\lambda$ . Le plus petit  $\lambda$  à satisfaire cette équation vérifie l'estimée de Kac ([3] et corollaire du lemme 4 du section 1) et dans [1] on démontre l'absence d'états liés relativement à l'extension de Feynman-Kac sous certaines hypothèses.

Un troisième point de vue consiste, lorsque  $V$  est localement bornée, à définir l'équation

$$\left(-\frac{1}{2}\Delta + V\right)\psi = \lambda\psi \tag{0}$$