

Synchronisation dans des réseaux optiques non dissipatifs

Daniel Hennequin* et Philippe Verkerk

Laboratoire PhLAM, UMR CNRS 8523, Université de Lille1, 59655 Villeneuve d'Ascq cedex, FRANCE

*daniel.hennequin@univ-lille1.fr

Les réseaux optiques représentent un des outils les plus performants pour manipuler des atomes froids, grâce à leur extrême flexibilité. On peut par exemple modifier les paramètres de confinement des atomes et leur densité en jouant sur la maille du réseau ou la profondeur des puits. De ce fait, ils sont devenus un système modèle pour de nombreux domaines. Ils ont ainsi permis d'observer la transition de phase quantique entre un superfluide et un isolant de Mott [1], le régime de Tonks-Girardeau [2], et plus généralement d'étudier les propriétés de la superfluidité, y compris les instabilités. Ils ont aussi permis d'observer la transition entre des distributions gaussiennes et des lois de puissance [3], ou encore la localisation d'Anderson [4]. Ils apparaissent aussi comme un système modèle idéal pour étudier la dynamique dans les limites classique et quantique. Dans les réseaux optiques non dissipatifs, les limites classique et quantique sont toutes deux accessibles expérimentalement, et il est même possible de passer continuellement d'un régime à l'autre [5]. De nombreux résultats ont été obtenus ces dernières années dans le domaine du chaos quantique, la plupart du temps en utilisant des potentiels très simples, en général 1D [5,6].

Récemment, il est apparu nécessaire d'introduire des potentiels plus complexes, en particulier des potentiels 2D [7]. En général, l'étude des potentiels 2D se restreint à des potentiels modèles [8,9]. Dans la plupart des cas, les potentiels expérimentaux sont plus complexes, et mènent à une dynamique plus complexe et plus riche. Comprendre finement la dynamique classique des atomes dans des potentiels réels est important, notamment parce qu'elle a des conséquences importantes sur le régime quantique correspondant. L'approche statistique habituelle est en général insuffisante. Pourtant, une approche plus déterministe est possible, comme dans les systèmes dissipatifs. Dans un travail récent, l'étude de la dynamique des atomes dans différents potentiels 2D a montré qu'il existait différents types de régimes chaotiques, menant à des comportements macroscopiques différents. En particulier, il apparaît que le temps de vie des atomes dans le réseau dépend drastiquement de leur dynamique, ce qui passe inaperçu dans une approche uniquement statistique [10].

Dans un réseau résultant de l'interférence entre deux ondes stationnaires orthogonales, la maille est carrée, et les deux directions de l'espace sont fortement couplées. On s'attend donc à ce que la dynamique soit complètement chaotique dès que l'anharmonicité devient suffisamment élevée, c'est à dire pour les atomes suffisamment énergétiques. Ce régime est effectivement observé, sauf dans les réseaux dont la fréquence est décalée vers le rouge de la transition atomique. Dans ce cas, le chaos disparaît presque complètement et la dynamique reste essentiellement quasi-périodique, bien que les non linéarités restent les mêmes.

Nous avons essayé de comprendre l'origine de la disparition du chaos. Nous montrons que, au fond des puits, les fréquences de résonance dans les deux directions sont dégénérées. Évidemment, quand l'énergie des atomes augmente, cette dégénérescence disparaît à cause de l'anharmonicité du potentiel. Cependant, nous montrons que les mouvements dans les deux directions restent accrochés à la même fréquence, selon un mécanisme de synchronisation proche de l'accrochage en fréquence des systèmes dissipatifs. Bien sûr, à cause de la conservation de l'énergie, il ne s'agit pas d'un accrochage strict, mais il apparaît que le régime quasi-périodique est essentiellement un régime périodique accroché en fréquence, avec de petites bandes latérales. Même au bord des puits, le chaos apparaît de façon très marginale, dans un régime où les fréquences restent accrochées. Ce phénomène de synchronisation, bien que pas aussi strict que dans un système dissipatif, est cependant un mécanisme suffisamment puissant pour expliquer la disparition du chaos dans ce cas.

Références

- [1] M. Greiner, O. Mandel, T. Esslinger, T. W. Hänsch and I. Bloch, *Nature* **415**, 39 (2002)
- [2] B. Paredes *et al*, *Nature* **429**, 277 (2004)
- [3] P. Douglas, S. Bergamini, and F. Renzoni, *Phys. Rev. Lett.* **96**, 110601 (2006)
- [4] J. Billy *et al*, *Nature* **453** 891-894 (2008) ; J. Chabe *et al*, *Phys. Rev. Lett.* **101** 255702 (2008)
- [5] D. A. Steck, V. Milner, W. H. Oskay, and M. G. Raizen, *Phys. Rev. E* **62**, 3461 (2000)
- [6] H. Lignier, J. Chabe, D. Delande, J. C. Garreau and P. Szriftgiser, *Phys. Rev. Lett* **95**, 234101 (2005)
- [7] H. Guo, Y. Wen and S. Feng, *Phys. Rev. A* **79**, 035401 (2009)
- [8] D. K. Chaikovsky and G. M. Zaslavsky, *Chaos* **1**, 463 (1991)
- [9] N. C. Panoiu, *Chaos* **10**, 166 (2000)
- [10] D. Hennequin and P. Verkerk, *Phil. Trans. R. Soc. A* **368** 2163-2177 (2010)