

บทที่ 6

ข้อสรุปและข้อเสนอแนะ

การศึกษาศักย์ยังผลของอะตอมมีหลายวิธีตามที่กล่าวไว้แล้วในบทที่ 1 วิธีที่ง่ายและให้ผลคือวิธีการประมาณแบบกึ่งจัดเจน แต่สามารถใช้ได้เฉพาะกับอะตอมแอลคาไลเท่านั้น สรุปผลของการคำนวณและเปรียบเทียบผลที่ได้พร้อมทั้งข้อเสนอแนะต่างๆ และประโยชน์ที่ได้จากการวิจัยครั้งนี้จะได้นำไป

6.1) ข้อสรุปและเปรียบเทียบผลที่ได้

ในบทที่ 3 เราได้เสนอวิธีการคำนวณพลังงานศักย์ยังผลของอะตอมโซเดียมตามโปรคอปฟิวอย่างละเอียดจนได้ฟังก์ชันศักย์ตรงกัน และได้คำนวณเวฟฟังก์ชันโดยวิธีเลขจำนวนและพลังงานที่สถานะต่ำสุด (3s) ในบทที่ 5 ปรากฏว่าได้ค่าพลังงานที่สถานะต่ำสุด $E = 0.381775$ ริกเบอร์กส์ พลังงานที่ได้จากการทดลองคือ 0.378 นิดพลาดไปประมาณ 1 % ก่อนหน้านี้ได้มีผู้นำพลังงานศักย์ของโปรคอปฟิวไปคำนวณหาเวฟฟังก์ชันคือวิกเนอร์และไซทซ์¹ (Wigner and Seitz) โดยวิธีการอินทิเกรตเลขจำนวนออกข้างนอกอย่างเดี่ยว ปรากฏว่าได้ค่าพลังงานที่สถานะต่ำสุดมีค่าอยู่ระหว่าง 0.3800 และ 0.3820

สำหรับวิธีการคำนวณพลังงานศักย์ตามเทคนิคของโปรคอปฟิวมีข้อบกพร่องอยู่บ้างที่จะเห็นได้จากการคำนวณหาค่าสัมประสิทธิ์ของฟังก์ชัน $Q(\rho)$ ในสมการ (3.3) การอินทิเกรตจาก ρ ต่ำสุด ถึง ρ สูงสุด ซึ่งเป็นช่วงที่โมเมนต์ของอนุภาคมีค่าแท้จริงฟังก์ชัน Q ของวงโคจร $l = 2, 1$ และ 0 มีการเหลื่อมล้ำกันอยู่ ฟังก์ชัน Q ควรใช้ต่างกันคือ ช่วง ρ ต่ำสุด ถึง ρ_i เป็น Q_{j+1} และจาก ρ_i ถึง ρ สูงสุด เป็น Q_j

¹E. Wigner, and F. Seitz, "On the Constitution of Metallic Sodium," Phys. Rev., 43, (1933) p. 804.

แต่โปรคอฟยิวมิได้คำนึงถึงข้อนี้คงใช้ฟังก์ชัน Q เกี่ยวกับตลอดช่วง ρ ต่ำสุด ถึง ρ สูงสุด ทำให้การคำนวณหาค่าสัมประสิทธิ์ผิดพลาดได้ เช่นในวงโคจร $1 = 2$ โปรคอฟยิวคำนวณสัมประสิทธิ์ $\alpha = 0.0005$ แต่เมื่อเราแบ่งการอินทิเกรตออกเป็นช่วงคือ ρ ต่ำสุด ถึง $\rho_i = 6.7$ ใช้ฟังก์ชัน $Q_1(\rho)$ และช่วง $\rho_i = 6.7$ ถึง ρ สูงสุด ใช้ฟังก์ชัน $Q_0(\rho) = \rho$ ปรากฏว่าคำนวณได้ $\alpha = 0.0085$ จะเห็นได้ว่ามีค่าต่างกัน และเนื่องจากโปรคอฟยิวใช้ค่า ϵ_{n1} ของชุกิอูระซึ่งเป็นข้อมูลเก่าและค่าไม่คี่นัก เราจึงได้ทำการคำนวณใหม่โดยใช้ค่า ϵ_{n1} ของสเลเตอร์ในตารางที่ 2 แต่ยังคงใช้เทคนิคของโปรคอฟยิว ปรากฏว่าได้ฟังก์ชันศักย์มีค่าใกล้เคียงกันตามรูปที่ 3 และได้คำนวณเวฟฟังก์ชันและพลังงานของสถานะต่ำสุดตามรูปที่ 6 ได้พลังงาน $E = 0.379247$ ริดเบอร์กส์ พลังงานที่แท้จริงคือ $E = 0.377726$ ผิดพลาดประมาณ 0.6% ซึ่งถือว่าเก่าเล็กน้อย ในบทที่ 4 จึงได้ทำการคำนวณหาพลังงานศักย์ใหม่ แบ่งช่วงการอินทิเกรตดังสมการ (4.1) เริ่มคำนวณจาก $1 = 2$ และ $\rho_i = 6.7$ สำหรับ $1 = 3$ ยังคงเหมือนเดิม และเรียกสถานะของอะตอมไฮโดรเจนใหม่คือ จาก $3s$ เป็น $1s''$ ปรากฏว่าได้ค่าสัมประสิทธิ์ α ของแต่ละสถานะของวงโคจร $1 = 2$ มีค่าใกล้เคียงกันมากนับว่าวิธีนี้ให้ค่าสัมประสิทธิ์แน่นอน ค่าวนทอสำหรับ $1 = 1$ ต่อจากจุดหัวเลี้ยวต่ำสุดของ $1 = 2$ ที่ $\rho_i = 3.15$ ปรากฏว่าให้ผลในทำนองเดียวกัน และเมื่อคำนวณทอโดยใช้ $1 = 0$ ทำเช่นเดียวกันอีกปรากฏว่าสัมประสิทธิ์ที่ได้เป็นค่าจันตภาพนับว่าไม่ถูกต้อง จึงได้คำนวณหาจุดหัวเลี้ยวสูงสุดและต่ำสุดของสถานะวงโคจร $1 = 0$ ได้ค่าอยู่ต่ำกว่าจุดหัวเลี้ยวต่ำสุดของ $1 = 1$ ดังเห็นเราจะให้ฟังก์ชัน Q ของวงโคจร $1 = 0$ ต่อจากฟังก์ชัน Q ของวงโคจร $1 = 1$ ไม่ได้ จึงให้ทอจากฟังก์ชัน $Q(\rho) = 11\rho$ ซึ่งเป็นเงื่อนไขขอบเขตเมื่อ $\rho \rightarrow 0$ ปรากฏว่าสามารถหาค่าสัมประสิทธิ์ได้ให้ผลสุดท้ายตามตารางที่ 4 จากรูปที่ 3 จะเห็นได้ว่าพลังงานศักย์ใหม่มีมุมที่ช่วงระหว่าง $1.2 < \rho < 2.5$ ต่างจากพลังงานศักย์ของโปรคอฟยิวซึ่งเส้นโค้งลดลงสม่ำเสมอ

แต่มีส่วนคล้ายกับพลังงานศักย์ของมัวร์และวอสโก² (Moore and Vosko) ทั้งสองได้ทำการคำนวณพลังงานศักย์ของอะตอมโซ่เทียบกับแต่ละวงโคจร 1 (1 dependent) โดยวิธีการประมาณแบบฮาร์ตรี-ฟ็อก และคิดรวมถึงเทอมปรีวิวิด้วยตามรูปที่ 4 การคล้ายกันนี้อาจเป็นไปได้ว่าพลังงานศักย์ (ตารางที่ 4) ได้รวมถึงการเกิดอันตรกิริยาปรีวิวิ

(exchange interaction) ด้วย การเกิดมุมของพลังงานศักย์เชื่อว่าเกิดจากการกระทำอันตรกิริยาของอิเล็กตรอนวงโคจรในด้วยกันเอง ซึ่งเป็นผลที่ทำให้การคำนวณพลังงานถูกต้องมากคือได้ $\epsilon = 0.37765$ ตามรูปที่ 7 ผิดพลาดไปคิดเป็นเปอร์เซ็นต์ประมาณ 0.02 % เท่านั้น

วิธีการอินทิเกรตเลขจำนวน จุดเริ่มต้นของการอินทิเกรตมีความสำคัญมาก เราต้องเลือกฟังก์ชันของเวฟฟังก์ชันให้ถูกต้อง ในบทที่ 5 ได้พูดถึงอะซิมป์โตติกเวฟฟังก์ชันสำหรับ $\rho \rightarrow 0$ และ $\rho \rightarrow \infty$ และช่วงห่างของระยะผลต่าง $\delta\rho$ มีความสำคัญเช่นกัน คือขณะที่ ρ มีค่าน้อย $\delta\rho$ ควรจะมีค่าน้อยด้วยเพื่อให้การประมาณผลต่างอันตะมีการผิดพลาดน้อย แต่เมื่อ ρ มีค่าใหญ่ขึ้นเราสามารถให้ $\delta\rho$ ใหญ่ขึ้นด้วยการอินทิเกรตจะเร็วขึ้น ความผิดพลาดถึงมีก็เพียงเล็กน้อยเท่านั้น สำหรับกรณีที่ใช้การอินทิเกรตเวฟฟังก์ชันออกข้างนอกอย่างเดียว ผลต่างอันตะตามสมการ (5.2.2) จำเป็นต้องใช้ถึงอันดับหกหรืออย่างน้อยอันดับสี่ แต่ในบทที่ 5 ใช้เพียงอันดับสองก็ได้นั้นเพราะว่าการอินทิเกรตเวฟฟังก์ชันใช้ทั้งการอินทิเกรตออกข้างนอกและเข้าข้างในพร้อมกัน และต้องปรับค่า ϵ_{nl} จนกระทั่งเวฟฟังก์ชันค่อนข้างสนิท ดังนั้นความผิดพลาดที่อาจเกิดขึ้นได้เนื่องจากการอินทิเกรตออกข้างนอกขณะที่ ρ มีค่ามากขึ้น ถูกลดให้น้อยลงด้วยการบังคับของการอินทิเกรตเข้าข้างใน นับว่าผลต่างอันตะอันดับสองในกรณีนี้เป็น การประมาณที่ดีได้

6.2) ข้อเสียนั้น

การคำนวณหาพลังงานศักย์ในบทที่ 3 และบทที่ 4 เราสมมติให้ q อยู่ในรูป

²R.A. Moore, and S.H. Vosko, "The Dependence of the Hyperfine Interaction on the Cellular Potential in Na and K.II", Canadian Journal of Physics, 47, (1969) p.1331.

กำลังสอง พลังงานศักย์ $v(r)$ จะแปรผกผันกับระยะทางกำลังสอง โดยทั่วไปอะตอม แอลคาไลมักจะเกิดโพลาไรเซชัน (polarization) เสมอ โพลาไรเซชันเกิดจาก แกนกลางของไอออนมีประจุของนิวเคลียสและเมฆประจุอิเล็กตรอน เมื่ออิเล็กตรอนตัว นอกสุดถูกประจุของนิวเคลียสเข้าหาจะ เกี่ยวกันจะผลักเมฆประจุอิเล็กตรอนออกจาก ตำแหน่งเดิม ดังนั้นแกนกลางของไอออนเกิดเป็นไดโพล (dipole) ส่วนของไดโพล ถูกส่งไปรบกวนอิเล็กตรอนตัวนอกสุดเกิดโพลาไรเซชันขึ้นพลังงานศักย์แปรผกผันกับระยะ ทางกำลังสี่ ถ้าหากการคำนวณพลังงานศักย์รวมบวกเทอมโพลาไรเซชันเข้าไปด้วย คิด ว่าจะได้พลังงานดีกว่าที่เราหาได้ในบทที่ 4 แต่เนื่องจากการคำนวณมีความยุ่งยากและ กว้างใช้เวลานาน สำหรับวิทยานิพนธ์นี้มีเวลาทำจำกัด ดังนั้นจึงคิดว่าจะเป็นแนวทาง สำหรับผู้ที่สนใจหากการวิจัยต่อไป ซึ่งขณะนี้คุณวิจิต ศรีตระกูล นิสิตปริญญาโทกำลังทำ วิทยานิพนธ์ตามที่ได้เสนอแนะไว้ต่อจากวิทยานิพนธ์ที่อยู่

อนึ่ง ประโยชน์ที่ได้จากการทำวิจัยที่ยังผลของอะตอมโซเดียม สามารถนำ พลังงานศักย์ของอะตอมโซเดียมนี้ไปคำนวณหาแถบพลังงาน (energy band) ทาง ฟิสิกส์สถานะของแข็ง (solid state physics) ส่วนการคำนวณต่างๆยังสามารถ ใช้กับอะตอมแอลคาไลตัวอื่นๆได้เช่น ลิเทียม¹ (Li) และโปแทสเซียม² (K) ซึ่งมีผู้ได้ทำการคำนวณหาพลังงานศักย์ตามวิธีของโปรคอฟยิวปรากฏว่าให้ค่าไม่ค่อยก็

¹F. Seitz, "The Theoretical Constitution of Metallic Lithium", Phys. Rev., 47, (1935) p. 400.

²K.E. Gorin, Physik, Z. Sowj., 9 (1936) p. 328.