

ternational conference on electromagnetics of complex media. –Lisbon 27-29 September 2000. –PP.317-320.

3. Semchenko I V., Kaganovich V E. Optical activity and selective reflection of light in stratified periodic structure. In Optics of Crystals, V.V.Shepelevich, N.N.Egorov, Editors, Proceedings of SPIE Vol. 4358, p. 303-308 (2001).
4. Аззам Р., Башара Н. Эллипсометрия и поляризованный свет: Пер. с англ. // Под. ред. чл.- корр. АН СССР А. В. Ржанова и д-ра физ.- наук К. К. Свиташева. - М.: Мир, 1981. - 583 с.

АНАЛИТИЧЕСКИЕ ВЫЧИСЛЕНИЯ В ВАРИАЦИОННЫХ ЗАДАЧАХ КВАНТОВОЙ МЕХАНИКИ

А.В. Сосновский, А.А. Ючко
Научный руководитель – В.В. Андреев
Гомельский государственный университет
имени Ф. Скорины

Вариационный метод является наиболее используемым для решения уравнений квантовой механики, а также уравнений квантово-полевых моделей связанных состояний (см. например, [1]). В этом подходе решение уравнения Шредингера

$$\hat{H}\Phi = E\Phi \quad (1)$$

сводится к решению задачи на собственные значения:

$$\sum_{j=1}^N \langle \psi_j | \hat{H} | \psi_j \rangle a_j = E a_j, \quad (2)$$

где функция Φ представлена в виде ряда $\Phi = \sum_{i=1}^N a_i \psi_i$,

а оператор Гамильтона имеет вид: $\hat{H} = \sqrt{k^2 + m^2} + V(r)$.

При решении уравнения (2) необходимо рассчитывать интегралы вида

$$\langle \psi_i | \hat{H} | \psi_j \rangle = \langle \psi_i(r) | V(r) | \psi_j(r) \rangle + \langle \tilde{\psi}_i(k) | \sqrt{m^2 + k^2} | \tilde{\psi}_j(k) \rangle \quad (3)$$

В данной работе для расчета интегралов в аналитическом виде предлагается использовать программу в системе Mathematica с элементами динамического программирования. В дополнение предлагается вычислять интегралы с использованием рекуррентных соотношений для функций ψ_j . Такой подход позволяет получить выражения для решения уравнения (2) для любого значения N . При этом вычисления интегралов значительно ускоряются за счет динамического программирования рекуррентных соотношений.

В качестве примера рассмотрены интегралы $\int_0^{\infty} \psi_{n_1}(r) V(r) \psi_{n_2}(r) r^2 dr$, где $\psi_{n_i}(r)$ - осциллирующая волновая функция в координатном представлении [1] а потенциал $V(r) = \alpha r^\mu$, $\mu \geq -1$.

В данном примере получено ускорение вычислений приблизительно в 100 раз для $N=2-30$.

Рекуррентные соотношения для волновой функции

Используя стандартные рекуррентные соотношения для полиномов Лагерра и Якоби [2]

$$L_{n+1}^\alpha(x) = \frac{1}{n+1} \left[(2n + \alpha + 1 - x) L_n^\alpha(x) - (n + \alpha) L_{n-1}^\alpha(x) \right], \quad (4)$$

$$P_{n-1}^{(\alpha, \beta)}(x) = \frac{1}{2} (2(n+1)(n+\alpha+\beta+1)(2n+\alpha+\beta) \times \\ \times \left[(2n+\alpha+\beta+1)(\alpha^2 - \beta^2) + x \frac{\Gamma(2n+\alpha+\beta+3)}{\Gamma(2n+\alpha+\beta)} \right] P_n^{(\alpha, \beta)}(x) - 2(n-\alpha)(n-\beta)(2n+\alpha-\beta+2) P_{n-1}^{(\alpha, \beta)}(x) \quad (5)$$

мы можем получить рекуррентные соотношения для волновой функции в координатном и импульсном представлениях. Для псевдокулоновской волновой функции имеем

$$R_{nl}(r) = \frac{N_{nl}}{n} \left[\frac{(2n+2l+1-2\beta r)}{N_{n-1,l}} R_{n-1,l}(r) - \frac{(n+2l+1)}{N_{n-2,l}} R_{n-2,l}(r) \right] \quad (6)$$

$$\tilde{R}_{nl}(k) = \frac{\tilde{N}_{nl}}{4n(n+l)(n+2l-1)} \left[\left(2(l+1)(2n+2l-1) + \frac{(k^2 - \beta^2)}{(k^2 + \beta^2)} \frac{\Gamma(2n+2l+3)}{\Gamma(2n+2l)} \right) \frac{\tilde{R}_{n-1,l}(k)}{\tilde{N}_{n-1,l}} - \right. \\ \left. - (n+l+1)(2n-2l-1)(2n+2l+1) \frac{\tilde{R}_{n-2,l}(k)}{\tilde{N}_{n-2,l}} \right] \quad (7)$$

и для осцилляторной волновой функции имеем:

$$R_{nl}(r) = \frac{N_{nl}}{n} \left[\frac{2n+l-1/2 - (\beta r)^2}{N_{n-1,l}} R_{n-1,l}(r) - \frac{n+l-1/2}{N_{n-2,l}} R_{n-2,l}(r) \right] \quad (8)$$

$$\tilde{R}_{nl}(k) = \frac{\tilde{N}_{nl}}{n} \left[\frac{2n+l-1/2 - (k/\beta)^2}{\tilde{N}_{n-1,l}} \tilde{R}_{n-1,l}(k) - \frac{n+l-1/2}{\tilde{N}_{n-2,l}} \tilde{R}_{n-2,l}(k) \right] \quad (9)$$

При помощи соотношений (6)-(9) мы можем получить рекуррентные соотношения для интеграла

$$I_{n,l,\mu} = \int_0^{\infty} R_{nl}(r) V(r) R_{nl}(r) r^2 dr \quad (10)$$

В случае псевдокулоновской волновой функции с потенциалом $V(r) = \alpha r^{-\mu}$ мы имеем рекуррентное соотношение:

$$I_{n,l,\mu} = A_{nl} A_{nl} [B_{nl} B_{nl} I_{n-1,n-1,\mu} - B_{nl} C_{nl} I_{n-1,n-1,\mu+1} - B_{nl} D_{nl} I_{n-1,n-2,\mu} - C_{nl} B_{nl} I_{n-1,n-1,\mu+1} + C_{nl} C_{nl} I_{n-1,n-1,\mu+2} + \\ + C_{nl} D_{nl} I_{n-1,n-2,\mu+1} - D_{nl} B_{nl} I_{n-2,n-1,\mu} + D_{nl} C_{nl} I_{n-2,n-1,\mu+1} + D_{nl} D_{nl} I_{n-2,n-2,\mu}] \quad (11)$$

где

$$\left\{ \begin{aligned} A_{nl} &= \frac{N_{nl}}{n} \\ B_{nl} &= \frac{2n+2l+1}{N_{n-1,l}} \\ C_{nl} &= \frac{2\beta}{N_{n-1,l}} \\ D_{nl} &= \frac{n+2l+1}{N_{n-2,l}} \end{aligned} \right. \quad (12)$$

Полученные рекуррентные соотношения позволяют получать значения собственных значений для любого значения n . Мы для вычисления интегралов использовали систему MATHEMATICA. Также для ускорения расчетов мы использовали динамическое программирование.

Пример применения динамического программирования в среде Mathematica 4.1

Вычисление полиномов Лагерра с помощью рекуррентных соотношений.

$$Lag[n, \alpha, x] := \frac{1}{n} * ((2 * (n - 1) - \alpha + 1 - x) * Lag[n - 1, \alpha, x] - (n - 1 + \alpha) * Lag[n - 2, \alpha, x]);$$

$$Lag[0, \alpha, x] := LaguerreL[0, \alpha, x]; \quad Lag[1, \alpha, x] := LaguerreL[1, \alpha, x];$$

$$Lag[2, \alpha, x] := LaguerreL[2, \alpha, x];$$

$$Lagdyn[n, \alpha, x] := Lagdyn[n, \alpha, x] =$$

$$= \frac{1}{n} * ((2 * (n - 1) + \alpha + 1 - x) * Lagdyn[n - 1, \alpha, x] - (n - 1 + \alpha) * Lagdyn[n - 2, \alpha, x]);$$

$$Lagdyn[0, \alpha, x] := LaguerreL[0, \alpha, x]; \quad Lagdyn[1, \alpha, x] := LaguerreL[1, \alpha, x];$$

$$Lagdyn[2, \alpha, x] := LaguerreL[2, \alpha, x]; \quad n := 25;$$

$$\{Lag[n, \alpha, x]; // Timing, Lagdyn[n, \alpha, x]; // Timing\}$$

$$\{7.982Second, Null\}, \{0.39Second, Null\}$$

Из этого примера видно, что применение динамического программирования существенно экономит время расчетов.

Литература.

1. Давыдов А.С. Квантовая механика. – М.: Наука, 1973.
2. M. van Iersel, C.F.M. van der Burgh, and D.L.G. Bakker Techniques for solving bound state problems Preprint hep-ph/0010243.

СНИЖЕНИЕ ГИДРОДИНАМИЧЕСКОГО ТРЕНИЯ В ТУРБУЛЕНТНОМ ПОТОКЕ РАСТВОРАМИ ВЫСОКОМОЛЕКУЛЯРНЫХ ПОЛИМЕРОВ

А.В. Бородин

Научный руководитель – В.Г. Родненков
Институт механики металлополимерных систем
им. В.А. Белого НАНБ

Изложены результаты исследования эффективности снижения гидродинамического трения растворами синтетических каучуков, использованных в качестве антитурбулентных присадок к летному дизельному топливу. Показана зависимость антитурбулентной эффективности данных растворов от концентрации полимеров в исследуемой среде. Установлено явление деструкции полимерных добавок в турбулентном потоке. Предложены параметры для оценки возможности использования полимерных материалов в качестве антитурбулентных присадок.

Введение

Применение антитурбулентных добавок в трубопроводном транспорте дает возможность значительно (порядка 50% и выше) повысить производительность трубопроводов без привлечения больших объемов капиталовложений и дополнительных материало- и энергозатрат.

В связи с этим исследования, направленные на разработку недорогих и, вместе с тем, высокоэффективных специальных добавок к нефтепродуктам представляют значительный интерес.

Цели и задачи исследований

Целью исследований была оценка в лабораторных условиях способности высокомолекулярных эластомеров различных классов снижать гидродинамическое трение в турбулентном потоке.

Методика исследований и материалы.

Исследования проводились на специально разработанной установке — турбореометре, позволяющем измерять время протекания через трубку определенного диаметра известной объема исследуемой жидкости как с антитурбулентными добавками, так и без них.

Коэффициент снижения гидродинамического сопротивления или антитурбулентная эффективность добавки для таких установок рассчитываются по формуле

$$\psi = [1 - (t_2 / t_1)^2] * 100 \% \quad (1)$$