

文章编号: 1672-8785(2008)08-0034-03

# 用 MATLAB 和数值逼近方法实现 费米函数的简捷计算

王忆锋 毛京湘

(昆明物理研究所, 云南昆明 650223)

**摘 要:** 介绍了一种利用 MATLAB 和数值逼近理论计算费米函数的简捷方法。计算结果的误差在  $10^{-6}$  数量级, 甚至可以更高。与其他方法相比, 该方法具有精度高、使用便捷和速度快等优点。

**关键词:** 费米积分; 数值逼近; MATLAB

**中图分类号:** 0471 **文献标识码:** A

## A Simple Method for Calculating Fermi Function with MATLAB and Numerical Approximation

WANG Yi-feng, MAO Jing-xiang

(Kunming Institute of Physics, Kunming 650223, China)

**Abstract:** In this paper, a simple method for calculating Fermi integral with MATLAB and numerical approximation is presented. The calculation error is in the order of  $10^{-6}$  and even smaller. Compared with other methods, this method has the advantages of high accuracy, simple and fast.

**Key words:** Fermi integral; numerical approximation; MATLAB

### 1 引言

在半导体物理、凝聚态物理、天体物理等理论中都要用到费米函数。经典形式的费米函数的定义为

$$F_k(\eta) = \int_0^{\infty} \frac{\xi^k}{\exp(\xi - \eta) + 1} d\xi \quad (1)$$

上式称为  $k$  次费米-狄拉克积分, 简称为费米积分, 或称为费米函数。其一般形式可以写为

$$F_k(\eta, \theta) = \int_0^{\infty} \frac{\xi^k \sqrt{1 + (\theta\xi/2)}}{\exp(\xi - \eta) + 1} d\xi \quad (2)$$

式中,  $\theta$  为变量, 当  $\theta = 0$  时, 上式即化为经典形式。

以往的费米函数求值方法通常是从图表 [1 ~ 2] 中查出费米积分的值, 或者利用近似公式 [3 ~ 5] 进行计算的。这些方法在覆盖范围、计算精度和使用简捷性等方面均有局限性。本文介绍一种利用 MATLAB 和数值逼近理论计算费米函数的简捷方法。

### 2 半导体理论中出现的费米函数

费米积分在半导体理论中多次出现。例如, 以 N 型半导体为例, 热平衡态下的扩散系数可以写为 [1]

$$D_n = \frac{2k_B T}{q} \mu_n \frac{F_{1/2}(\eta)}{F_{-1/2}(\eta)} \quad (3)$$

收稿日期: 2008-04-03

作者简介: 王忆锋 (1963 —), 男, 湖南零陵人, 高级工程师, 目前主要从事器件仿真研究工作。

式中,  $k_B$  为玻耳兹曼常数,  $T$  为温度,  $q$  为电子电荷,  $\mu_n$  为电子迁移率。

载流子浓度的计算公式可以写为<sup>[6]</sup>

$$n = \frac{2N_c}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty \frac{\varepsilon^{1/2} \sqrt{1 + \theta \xi} (1 + 2\theta \xi)}{\exp(\xi - \eta) + 1} d\xi \quad (4)$$

注意, 上式可以分解为一个 1/2 次费米函数和一个 3/2 次费米函数之和。特别是当  $\theta = 0$  时, 上式可以写为

$$n = \frac{2N_c}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty \frac{\xi^{1/2}}{\exp(\xi - \eta) + 1} d\xi = \frac{2N_c}{\sqrt{\pi}} F_{1/2}(\eta) \quad (5)$$

另外, 对于  $\text{Hg}_{1-x}\text{Cd}_x\text{Te}$  半导体, 本征载流子浓度可按下式计算<sup>[3]</sup>。

$$n_i = 1.29 \times 10^{14} (E_g T)^{3/2} \left[ F_{1/2}(\eta) + \frac{15}{4} \left( \frac{k_B T}{E_g} \right) F_{3/2}(\eta) + \frac{105}{32} \left( \frac{k_B T}{E_g} \right)^2 F_{5/2}(\eta) \right] \quad (6)$$

上述计算公式中出现的指数  $k$  分别为 -1/2、1/2、3/2 和 5/2 的费米积分。从已发表的文献资料来看, 关于  $F_{1/2}(\eta)$  的研究较多。最简单的情況是, 当  $\eta \geq 0$  时, 取<sup>[6]</sup>

$$\frac{1}{\exp(\xi - \eta) + 1} \approx \exp[-(\xi - \eta)] \quad (7)$$

做了这样的简化后,  $F_{1/2}(\eta)$  便可以用 MATLAB 的 `int()` 命令直接做符号积分计算。 $F_{1/2}(\eta)$  的其他近似计算公式有<sup>[2,3]</sup>

$$F_{1/2}(\eta) = \begin{cases} \frac{4}{3\sqrt{\pi}} (\eta^2 + 1.7)^{3/4} & \eta > 1.3 \\ [0.27 + \exp(-\eta)]^{-1} & \eta \leq 1.3 \end{cases} \quad (8)$$

$$F_{1/2}(\eta) = \frac{4\eta^{3/2}}{3\sqrt{\pi}} + \frac{\pi^{3/2}}{6\sqrt{x}}, \quad \eta > 1.25 \quad (9)$$

$$F_{1/2}(\eta) = \begin{cases} \frac{\sqrt{\pi}}{2} \exp[\eta(1 - 2^{-3/2} \exp(\eta))] + \dots & \eta \ll -1 \\ \frac{2}{3} \eta^{3/2} (1 + 0.125\pi^2 \eta^{-2} + 0.267\eta^{-4} + \dots) & \eta \gg 1 \end{cases} \quad (10)$$

以及

$$F_{1/2}(\eta) \approx \frac{2\sqrt{\pi}}{3\sqrt{\pi} a^{-3/8} + 4 \exp(-\eta)}, \quad -\infty < \eta < \infty \quad (11)$$

式中

$$a = \eta^4 + 33.6\eta\{1 - 0.68 \exp[-0.17(\eta+1)^2]\} + 50 \quad (12)$$

除了  $F_{1/2}(\eta)$  外, 文献中很少见到有关  $F_{-1/2}(\eta)$ 、 $F_{3/2}(\eta)$  和  $F_{5/2}(\eta)$  的近似计算公式, 更不用说任意指数  $k$  的费米积分计算公式。另外, 给出费米函数积分数值表的数学工具书较少, 故要通过查表得到费米函数值不是很方便。

### 3 用 MATLAB 和数值逼近理论计算费米函数

相比参考文献 [1 ~ 8] 中提到的各种计算方法, 最简捷的途径也许是用 3 ~ 5 条语句编写一个 MATLAB 函数程序来进行计算。

根据数值逼近理论<sup>[9]</sup>, 无穷积分可以按极限过程来计算。令  $0 < r_1 < r_2 < \dots$  是一个趋于无穷的序列, 根据积分性质可以写出

$$I = \int_0^\infty f(x) dx = \int_0^{r_1} f(x) dx + \int_{r_1}^{r_2} f(x) dx + \dots + \int_{r_m}^{r_{m+1}} f(x) dx + \dots \quad (13)$$

式中, 右端的每一项积分都是正常积分。在实践中常做如下判断: 当  $\int_0^{r_{m-1}} f(x) dx \approx \int_0^{r_m} f(x) dx$  时就停止计算, 并且认为

$$I = \int_0^\infty f(x) dx \approx I_m = \int_0^{r_m} f(x) dx \quad (14)$$

$r_m$  可以取为  $2^m$  或  $Cm$  ( $C$  为正常数)。

例如, 对于  $k$  次费米函数, 可以在 MATLAB 中编写如下函数:

```
% MATLAB Program Name: fermi.m
function f=fermi(a,b,k,eta)
xi=a:(b-a)/10000000:b; % 10000000 为步距,
其取值大小决定积分计算精度;
fermi=(xi).^k./(exp(xi-eta)+1);
f=trapz(xi,fermi);
```

然后作为命令直接调用即可以得到数值逼近结果。作为一个例子, 设  $\eta = 10$ , 取  $r_m = 2^m$ , 则有

$$F_{1/2}(10) = \int_0^\infty \frac{\sqrt{\xi}}{\exp(\xi - 10) + 1} d\xi \approx \int_0^{r_m} \frac{\sqrt{\xi}}{\exp(\xi - 10) + 1} d\xi \quad (15)$$

依次取不同的  $r_m$  值, 上述正常积分的计算结果如表 1 所示。从表中可以看出, 当  $m = 5$  即  $r_m = 2^5 = 32$  以后, 计算结果的小数点后七位已经稳定下来, 因此可以认为  $F_{1/2}(10) \approx 21.344471$ , 其精度为  $10^{-6}$ 。

表 1 费米函数  $F_{1/2}(10)$  的数值逼近值

$m$	$F_{1/2}(10)$
0	0.66660945886658
$\vdots$	$\vdots$
4	21.33426798854211
5	21.34447148959663
6	21.34447148879293

MATLAB 提供了一个高精度数值积分命令 `quadl()`, 该命令使用 Lobatto 算法, 其缺省精度为  $10^{-6}$  [10]。在 MATLAB 命令窗口中输入下列语句

```
>> format long
>> f=inline('sqrt(xi)./(exp(xi-10)+1)','xi');
>> fermi=quadl(f,0,32)
```

结果为

```
fermi =
21.34447130587095
```

可见, 上述两种计算结果的小数点后六位是相同的, 换言之, 它们具有相同的精度。但是 `quadl()` 不宜编写为可以计算任意指数和参数的费米函数程序。

对于负指数的费米积分, 例如  $F_{-1/2}(\eta)$ , 可以采用上述类似方法, 首先选定一个  $r_m$ , 然后做变量代换, 令  $\xi = r_m t^2$ , 则有  $d\xi = 2tdt$ , 相应地

$$\begin{aligned}
 F_{-1/2}(\eta) &= \int_0^\infty \frac{\xi^{-1/2}}{\exp(\xi - \eta) + 1} d\xi \\
 &\approx \int_0^{r_m} \frac{\xi^{-1/2}}{\exp(\xi - \eta) + 1} d\xi \\
 &= 2\sqrt{r_m} \int_0^1 \frac{1}{\exp(r_m t^2 - \eta) + 1} dt
 \end{aligned} \quad (16)$$

通过这样的处理, 原函数的奇性被去掉而成为一个正常积分, 因而就容易用 MATLAB 的数值积分命令 `trapz()`、`quad()` 或 `quadl()` 等进行计算了。

## 4 结论

如上所述, 利用 MATLAB 提供的积分命令和数值逼近方法计算费米函数, 容易得到精度为  $10^{-6}$ 、甚至更高精度的计算结果。这种方法在计算精度、速度、便捷性等方面均优于各种文献中所列结果或方法。

## 参考文献

- [1] Helmut Wolf. Semiconductors [M]. John Wiley & Sons, Inc., 1971.
- [2] 陈治明, 王建农. 半导体器件的材料物理学基础 [M]. 北京: 科学出版社, 2003.
- [3] 褚君浩. 窄禁带半导体物理学 [M]. 北京: 科学出版社, 2005.
- [4] 孟庆巨, 刘海波, 孟庆辉. 半导体器件物理 [M]. 北京: 科学出版社, 2005.
- [5] Robert F Pierret, 黄如, 王漪, 等. 半导体器件基础 [M]. 北京: 电子工业出版社, 2004.
- [6] Z J Quan, G B Chen, L Z Sun, et al. Effects of carrier degeneracy and conduction band non-parabolicity on the simulation of HgCdTe photovoltaic devices [J]. Infrared Physics & Technology, 2007, 50(1): 1-8.
- [7] 傅英, 陆卫. 半导体量子器件物理 [M]. 北京: 科学出版社, 2006.
- [8] D Bednarczyk, J Bednarczyk. The approximation of the Fermi-Dirac integral [J]. Physics Letters, 1978, 64A: 409.
- [9] 李岳生, 黄友谦. 数值逼近 [M]. 北京: 人民教育出版社, 1978.
- [10] E B Magrab, S Azarm, B Balachandran, et al. MATLAB 原理与工程应用 [M]. 北京: 电子工业出版社, 2002.