

微扰法求解非线性谐振子

非线性谐振子的方程为：

$$\ddot{x} + \omega_0^2 x + Ax^2 + Bx^3 + \dots = 0$$

我们假设加入非线性项之后， $x(t)$ 依然是一个周期函数，但振动的周期和函数形式不再是简单的简谐振动 $\sin(\omega_0 t)$, $\cos(\omega_0 t)$ 。但由于它还是周期函数（假设这个原频率为 ω ），我们可以对它进行傅里叶级数展开：

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n e^{in\omega t}$$

其中 f_n 是各项的振幅。

X^N 的计算

问题

我们有了 $x(t)$ 的展开式，如何计算各阶非线性项中 $x^n(t)$ 的值？这是计算的**核心问题**

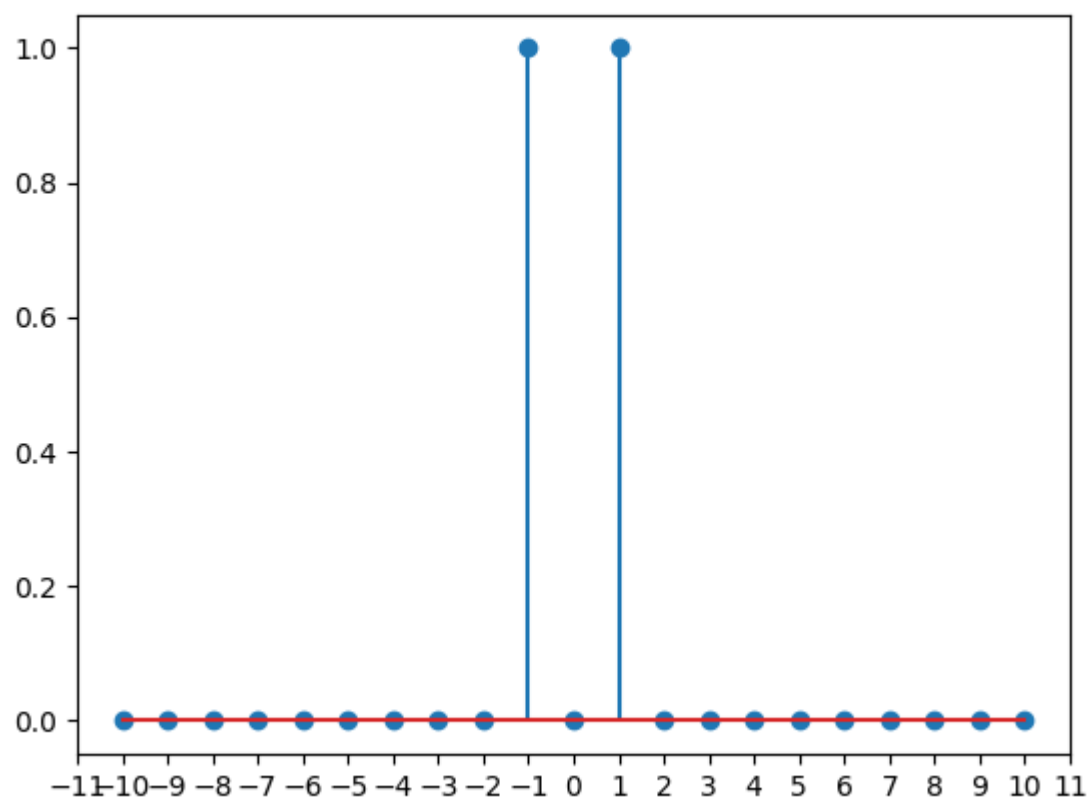
$$\begin{aligned}x(t) &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n e^{in\omega t} \\x^2(t) &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} \sum_{m=-\infty}^{\infty} f_n f_m e^{i(n+m)\omega t} \\&= \sum_{u=-\infty}^{\infty} \left(\sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n f_{u-n} \right) e^{iu\omega t} \\&= \sum_{u=-\infty}^{\infty} g_u e^{iu\omega t}\end{aligned}$$

其中 $g_u = (f * f)_u = \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n f_{u-n}$ 是序列 f_n 和自己的离散卷积
同理, $x^k(t)$ 的计算就是 k 个序列 f_n 作离散卷积, 结果与 f_n 一样, 也构成一个无穷序列。下面我们展示一个离散卷积的计算示例。

离散卷积

我们将以 $f^{(0)}$ 为例，展示卷积的计算过程。 $f^{(0)}$ 的表达式为：

$$\begin{aligned}f_1^{(0)} &= a \\f_{-1}^{(0)} &= \bar{a}\end{aligned}$$

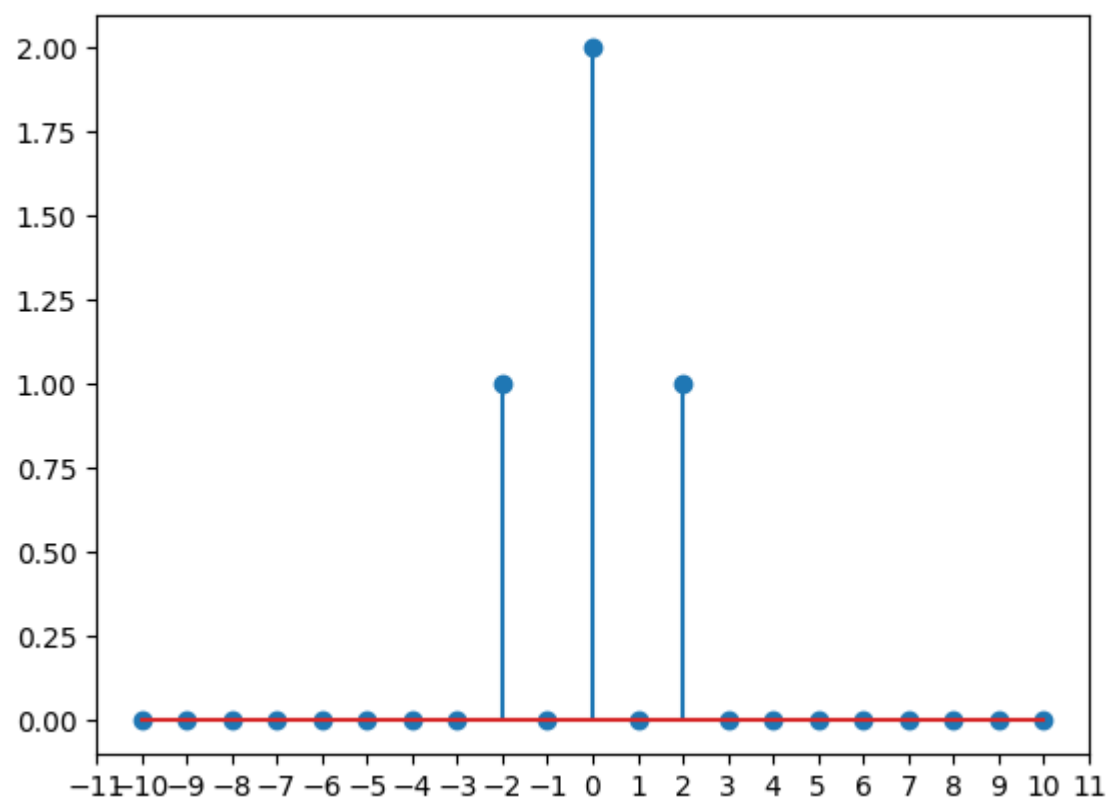


计算 $g = f^{(0)} * f^{(0)}$:

$$g_0 = \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n^{(0)} f_{-n}^{(0)} = 2a\bar{a}$$

$$g_2 = \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n^{(0)} f_{2-n}^{(0)} = a^2,$$

$$g_{-2} = \bar{a}^2$$

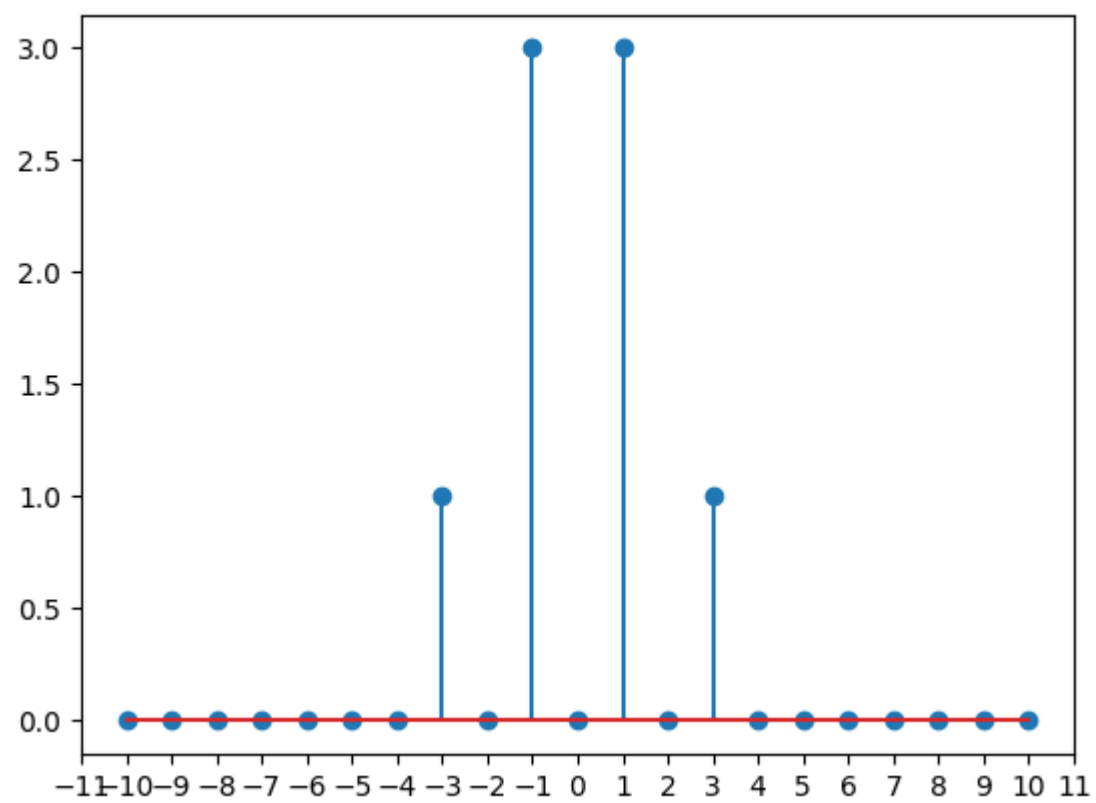


在此基础上计算 $h = f^{(0)} * f^{(0)} * f^{(0)} = g * f^{(0)}$:

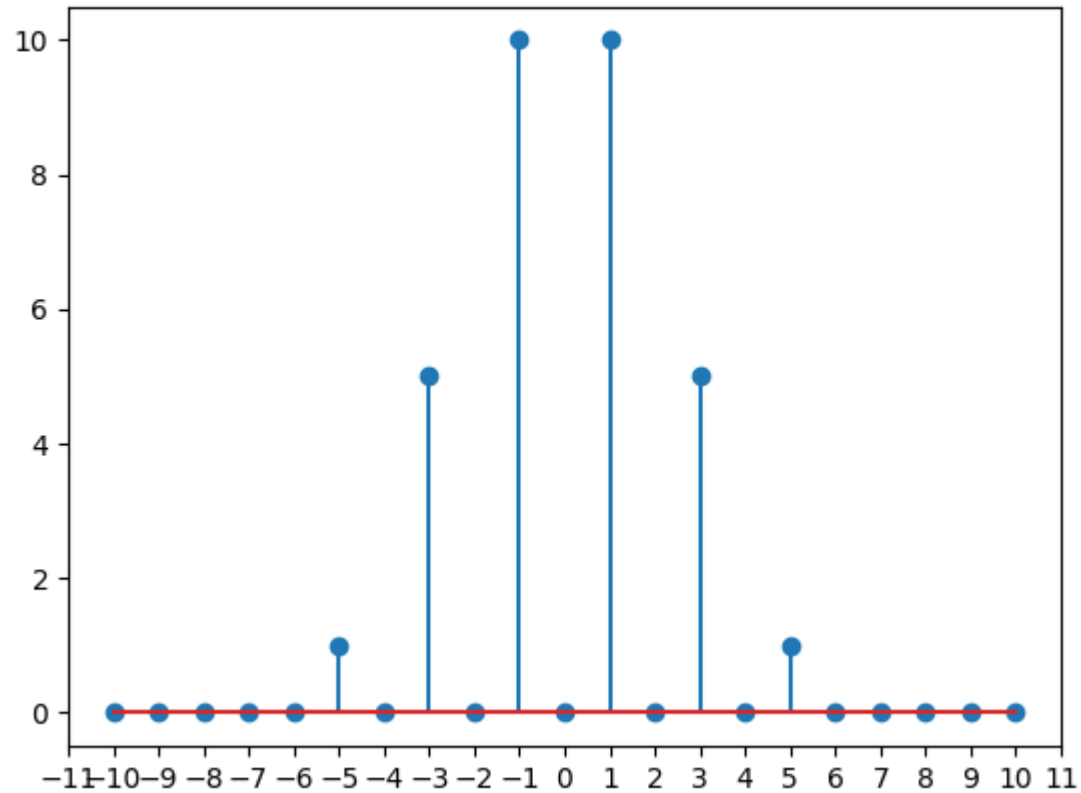
$$h_3 = \sum_{n=-\infty}^{\infty} g_n^{(0)} f_{3-n}^{(0)} = a^3,$$

$$h_{-3} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} g_n^{(0)} f_{-3-n}^{(0)} = \bar{a}^3$$

$$h_{\pm 1} = 3a^2\bar{a}, 3a\bar{a}^2$$



卷积计算可以不断地进行下去：



.....

总结

可以看出，对同一个函数地频谱进行多次卷积，会使得频谱由低频区向两侧的高频区扩展开来。这也是非线性谐振子频谱中高频项的来源。

计算

1.线性情形下的计算

当方程没有非线性项时：

$$\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$$

它的通解为：

$$x(t) = a \sin(\omega_0 t) + b \cos(\omega_0 t)$$

或者写成复数形式：

$$x(t) = f_1 e^{i\omega_0 t} + f_{-1} e^{-i\omega_0 t}$$

由于 x 是实数，所以 $f_1 = f_{-1}^*$

2.非线性情形的计算思路

当存在非线性项，且非线性项的能量远小于谐振子项时,我们假设它对 f_n 和 ω 的影响也是很小的，所以可以写成：

$$\begin{aligned} f_n &= f_n^{(0)} + f_n^{(1)} + f_n^{(2)} + \cdots \\ \omega &= \omega_0 + \omega_1 + \omega_2 + \cdots \end{aligned}$$

把它们和非线性项代入方程：

$$\ddot{x} + \omega_0^2 x + Ax^2 + Bx^3 + \cdots = 0$$

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d^2}{dt^2} \sum_{n=-\infty}^{\infty} (f_n^{(0)} + f_n^{(1)} + f_n^{(2)} + \cdots) e^{in(\omega_0 + \omega_1 + \omega_2 + \cdots)t} + \\ &\omega_0^2 \sum_{n=-\infty}^{\infty} (f_n^{(0)} + f_n^{(1)} + f_n^{(2)} + \cdots) e^{in(\omega_0 + \omega_1 + \omega_2 + \cdots)t} + \\ &A \sum_{n=-\infty}^{\infty} (f^{(0)} + f^{(1)} + f^{(2)} + \cdots) * (f^{(0)} + f^{(1)} + f^{(2)} + \cdots)_n e^{in(\omega_0 + \omega_1 + \omega_2 + \cdots)t} + \\ &B \sum_{n=-\infty}^{\infty} (f * f * f)_n e^{in(\omega_0 + \omega_1 + \omega_2 + \cdots)t} \end{aligned}$$

以上式子可以简写成：

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} (-n^2\omega^2 f_n + \omega_0^2 f_n + A(f * f)_n + B(f * f * f)_n + \cdots) e^{in\omega t} = 0$$

左侧为傅里叶展开式，右边是零，由 $e^{in\omega t}$ 的完备性知，左侧各项系数为0：

$$-n^2\omega^2 f_n + \omega_0^2 f_n + A(f * f)_n + B(f * f * f)_n + \cdots = 0 \quad \forall n = 0, \pm 1, \pm 2,$$

$$-n^2(\omega_0 + \omega_1 + \omega_2 + \cdots)^2(f_n^{(0)} + f_n^{(1)} + f_n^{(2)} + \cdots) + \omega_0^2(f_n^{(0)} + f_n^{(1)} + f_n^{(2)} + \cdots) + A \sum_{n=-\infty}^{\infty} (f^{(0)} + f^{(1)} + f^{(2)} + \cdots) * (f^{(0)} + f^{(1)} + f^{(2)} + \cdots)_n + \cdots = 0$$

将上式按大小阶数展开，相同阶数和为零，得到方程：

$$\text{第零阶: } (-n^2 + 1)\omega_0^2 f_n^{(0)} = 0, \forall n = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots$$

$$\text{第一阶: } A(f^{(0)} * f^{(0)})_n + \omega_0^2 f_n^{(1)} - 2n^2\omega_0\omega_1 f_n^{(0)} - n^2\omega_0 f_n^{(1)} = 0, \forall n = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots$$

第零阶

从第零阶中可以解出

$$\begin{cases} f_n^{(0)} = 0, n \neq \pm 1 \\ f_n^{(0)} \neq 0, n = \pm 1 \end{cases}$$

由于 $x(t)$ 为实数, $f_n = f_n^*$, 不妨设 $f_1^{(0)} = a, f_{-1}^{(0)} = \bar{a}$
这对应线性项:

$$x(t) = 2\operatorname{Re}(a) \cos \omega_0 t - 2\operatorname{Im}(a) \sin \omega_0 t$$

第一阶

$$A(f^{(0)} * f^{(0)})_n + \omega_0^2 f_n^{(1)} - 2n^2 \omega_0 \omega_1 f_n^{(0)} - n^2 \omega_0 f_n^{(1)} = 0, \forall n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

第一阶中含有 $f_n^{(1)}$, ω_1 两个未知量。

当 $n \neq \pm 1$ 时, 方程中 $f_n^{(1)}$ 前系数为零, 方程中只剩下 ω_1 , 可以解出:

$$\begin{aligned} A(f^{(0)} * f^{(0)})_{\pm 1} - 2\omega_0 \omega_1 f_{\pm 1}^{(0)} &= 0 \\ \omega_1 &= \frac{A(f^{(0)} * f^{(0)})_{\pm 1}}{2\omega_0 f_{\pm 1}^{(0)}} \end{aligned}$$

经过计算知道 $\omega_1 = 0$. 当 $n \neq \pm 1$ 时, 代入 $\omega_1 = 0$ 可以计算各个 $f_n^{(1)}$ 的值:

$$f_n^{(1)} = \frac{A(f^{(0)} * f^{(0)})_n}{(n^2 - 1)\omega_0^2} \quad (n \neq \pm 1)$$

看起来我们无法计算 $f_{\pm 1}^{(1)}$ 的值, 但因为第零阶中的 a 是人为规定的, 故可以包含高

阶下 $n = \pm 1$ 的微扰（相当于假设振动基频的振幅就是 a, \bar{a} ）

因此我们不妨设 $f_{\pm 1}^{(1)} = 0$

$$f_0^{(1)} = -\frac{2A_1 a \bar{a}}{\omega_0^2}, f_{-2}^{(1)} = \frac{A_1 \bar{a}^2}{3\omega_0^2}, f_2^{(1)} = \frac{A_1 a^2}{3\omega_0^2}$$

更高阶的一般性分析

第 k 阶的方程可以写作：

$$(-n^2 + 1)\omega_0^2 f_n^{(k)} - 2f_n^{(0)} n^2 \omega_0 \omega_k + \lambda_n(\omega_0^2, A_1, \dots, A_k, \omega_1, \dots, \omega_{k-1}, f_n^{(0)}, f_n^{(1)}, \dots, f_n^{(k-1)}) = 0$$

在求第 k 阶之前，我们已经求得了 $\omega_1, \dots, \omega_{k-1}, f_n^{(0)}, \dots, f_n^{(k-1)}$ 的值，因此函数 λ_n 是已知项

- $n = \pm 1$ 可以求出 ω_k
- $n \neq \pm 1$ 可以求出 $f_n^{(k)} (n \neq \pm 1)$
因此可以不断地计算下去。

计算自动化

可以看到，更高阶的计算十分繁琐，涉及的计算不仅项数极多，而且计算式中存在对无穷序列的多次离散卷积，很难处理。为了减少计算量，我们转向自动化符号计算工具 (sympy)，开发了一个计算各阶项参数的[程序](#)

一些重要的结果:

(下面设定 $f_1^{(0)} = a, f_{-1}^{(0)} = \bar{a}$)

第一阶:

$$\omega_1 = 0$$

$$f_0^{(1)} = -\frac{2A_1 a \bar{a}}{\omega_0^2}$$

$$f_2^{(1)} = \frac{A_1 a^2}{3\omega_0^2}, \quad f_{-2}^{(1)} = \frac{A_1 \bar{a}^2}{3\omega_0^2}$$

第二阶:

$$\omega_2 = \frac{a(-10A_1^2 + 9A_2\omega_0^2)\bar{a}}{6\omega_0^3}$$

$$f_3^{(2)} = \frac{A_1^2 a^3}{12\omega_0^4} + \frac{A_2 a^3}{8\omega_0^2}, \quad f_{-3}^{(2)} = \frac{A_1^2 \bar{a}^3}{12\omega_0^4} + \frac{A_2 \bar{a}^3}{8\omega_0^2}$$

第三阶:

$$\omega_3 = 0$$

$$f_0^{(3)} = -\frac{38A_1^3 a^2 \bar{a}^2}{9\omega_0^6} + \frac{10A_1 A_2 a^2 \bar{a}^2}{\omega_0^4} - \frac{6A_3 a^2 \bar{a}^2}{\omega_0^2}$$

$$f_2^{(3)} = \frac{59A_1^3 a^3 \bar{a}}{54\omega_0^6} - \frac{31A_1 A_2 a^3 \bar{a}}{12\omega_0^4} + \frac{4A_3 a^3 \bar{a}}{3\omega_0^2}, \quad f_{-2}^{(3)} = \frac{59A_1^3 a \bar{a}^3}{54\omega_0^6} - \frac{31A_1 A_2 a \bar{a}^3}{12\omega_0^4} +$$

$$\frac{4A_3a\bar{a}^3}{3\omega_0^2}$$

$$f_4^{(3)} = \frac{A_1^3a^4}{54\omega_0^6} + \frac{A_1A_2a^4}{12\omega_0^4} + \frac{A_3a^4}{15\omega_0^2},$$

$$f_{-4}^{(3)} = \frac{A_1^3\bar{a}^4}{54\omega_0^6} + \frac{A_1A_2\bar{a}^4}{12\omega_0^4} + \frac{A_3\bar{a}^4}{15\omega_0^2}$$

规律

(查看[输出结果](#))

- $\omega_{2k} \neq 0, \omega_{2k+1} = 0$
- 圆频率修正的大小和振幅相关，而线性振子的圆频率和振幅无关。这是**非线性振子**的特性
- 阶数 k 与频谱修正项关系：
 - 共轭： $f_n^{(k)} = \overline{f_{-n}^{(k)}}$
 - k 阶的频谱修正 $f_n^{(k)}$ 只对有限个 n 不为0，且 k 越大不为零的数量越多
 - $k = 1 : n = 0, \pm 2$
 - $k = 2 : n = \pm 3$
 - $k = 3 : n = 0, \pm 2, \pm 4$
 - 奇偶性： k 为奇数时，存在对 f_0 （也就是平衡位置）的修正。这是因为谐振子该阶项对应的受力始终沿着一个方向； k 为偶数时对 f_0 的修正为0
- 非线性项 A_i 对频谱修正的关系：
 - A_k 对频谱的影响从第 k 阶开始出现，会出现无限多包含 A_k 的项

分别代入各 A_I 的情况

(查看)

一些性质:

- 不同 A_i 产生的频谱不能叠加 (因为存在 $A_1 A_2$ 这样的项)
- A_1 对各阶修正频率的影响:
 - A_{2k} 只影响 $\omega_{2k}, \omega_{2k+2}, \dots$
 - A_{2k+1} 只影响 $\omega_{2k+1}, \omega_{2k+3}, \dots$
- A_1 对各阶修正频谱的影响:
 - A_{2k} 对所有阶数 $\geq 2k$ 的 f_n^k 有影响
 - A_{2k+1} 只影响奇数阶项: $f^{2k+1}, f^{2k+3}, \dots$