# 速習ノート

最終更新: 2023 年 8 月 22 日

# 目次

1	微分方程式	2
2	量子力学の復習	3

### 微分方程式

今回の微分方程式は

$$m\frac{\mathrm{d}^2x}{\mathrm{d}t^2} = -kx + qE_0\sin\omega t\tag{1.1}$$

でした. 両辺をmで割って

$$\frac{\mathrm{d}^2 x}{\mathrm{d}t^2} = -\frac{k}{m}x + \frac{qE_0}{m}\sin\omega t \tag{1.2}$$

としておきます. こういう場合, 特解(振動数 $\omega$ の解)は

$$x(t) = A\sin\omega t \tag{1.3}$$

とおいて探します\*1. (1.2)に代入すると

$$-A\omega^2 \sin \omega t = -\frac{k}{m} A \sin \omega t + \frac{qE_0}{m} \sin \omega t \quad \to \quad A = \frac{qE_0/m}{(k/m) - \omega^2}$$
 (1.4)

となるので, 特解は

$$x(t) = \frac{qE_0/m}{(k/m) - \omega^2} \sin \omega t \tag{1.5}$$

です. ここで,  $\omega_0 \equiv \sqrt{k/m}$ が共振振動数で,  $\omega \sim \omega_0$ でx(t)がすごい振動します.

こんな感じで特解を出します. ちょっと院試に出そうな問題をピックアップしておきます.

#### 演習問題 1: 非斉次微分方程式

次の微分方程式の特解を求めよ.

(1) 
$$\frac{\mathrm{d}^2 x}{\mathrm{d}t^2} + 2\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} - 3x = e^{2t}$$

$$\begin{array}{l} (1) \ \, \dfrac{\mathrm{d}^2x}{\mathrm{d}t^2} + 2\dfrac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} - 3x = e^{2t} \ \, ^a \\ (2) \ \, \dfrac{\mathrm{d}^2x}{\mathrm{d}t^2} + 2\gamma\dfrac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} + \omega_0^2x = f\sin\omega t^{\ \, b} \quad (減衰振動. \ \, 今日のよりもちょっと難しい.) \end{array}$$

#### 解答

(1) こういうのは $x(t) = Ae^{2t}$ としてAを決めます。代入するとA = 1/5となるので、特解は

$$x(t) = \frac{1}{5}e^{2t} \tag{1.6}$$

です. (計算してみると, なんでこのようにおけばよいのか分かるかも.)

(2) ワンチャン力学で出るかもと思って出しておきました. 知ってたらごめん. 今回の東大のケースと同じ よう $c_x(t) = A \sin \omega t$ とおけばうまくいくと思いきや、これだとダメです。今回は

$$x(t) = A\cos\omega t + B\sin\omega t \tag{1.7}$$

a 参考:https://www.geisya.or.jp/~mwm48961/kou3/differ\_eq3.htm

 $<sup>^</sup>b$  参考:http://www.asem.kyushu-u.ac.jp/qq/qq02/kikanbuturi/chap6.pdf

<sup>\*1</sup> 定数変化法でも見つけられないわけではないと思うけど、あまり見たことがない気がする. 多分こっちのほうがラクだから.

として、A, Bを求めます。計算は省略しますが、答えは

$$A = \frac{-2\gamma\omega f}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}, \ B = \frac{(\omega_0^2 - \omega^2)f}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega)^2}$$
(1.8)

です\*2.

## 2 量子力学の復習

今日, 電車で言ってた話.

#### 演習問題 2: 波動関数の問題

- (1)  $\langle p|q\rangle$ を求めよ. ただし、規格化はしなくてよい.
- (2) 今回の問題を復習する. つまり,  $\psi(q,t) \equiv \langle q|\psi(t)\rangle$ を求めよ. ただし, 前問で

$$\hat{p}|(r,\phi)\rangle = \alpha(r,\phi)\hat{q}|(r,\phi)\rangle, \ |\psi(t)\rangle = |(t,-\pi/4)\rangle \tag{2.1}$$

を示していたので、これは用いてもよい.

#### 解答

(1) こういうのは大体  $\langle p|\hat{p}|q\rangle$ を計算する.  $\hat{p}$ が $|q\rangle$ に作用すると思えば

$$\langle \boldsymbol{p}|\hat{\boldsymbol{p}}|\boldsymbol{q}\rangle = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \boldsymbol{q}} \langle \boldsymbol{p}|\boldsymbol{q}\rangle$$
 (2.2)

となり、一方で $\langle p |$ に $\hat{p}$ が作用すると思えば

$$\langle \boldsymbol{p}|\hat{\boldsymbol{p}}|\boldsymbol{q}\rangle = \boldsymbol{p}\,\langle \boldsymbol{p}|\boldsymbol{q}\rangle \tag{2.3}$$

です. よって、(2.2)と(2.3)を合わせれば

$$-i\hbar \frac{\partial}{\partial \mathbf{q}} \langle \mathbf{p} | \mathbf{q} \rangle = \mathbf{p} \langle \mathbf{p} | \mathbf{q} \rangle \tag{2.4}$$

という微分方程式になりますが, これは

$$\frac{1}{\langle \boldsymbol{p} | \boldsymbol{q} \rangle} \frac{\partial}{\partial \boldsymbol{q}} \langle \boldsymbol{p} | \boldsymbol{q} \rangle = \frac{i}{\hbar} \boldsymbol{p}$$
 (2.5)

より

$$\langle \boldsymbol{p}|\boldsymbol{q}\rangle = e^{i\boldsymbol{q}\cdot\boldsymbol{p}/\hbar} \tag{2.6}$$

と解けます\*3.

(2) おんなじ感じです.  $r=t, \phi=-\pi/4$ であることに注意すれば

$$\langle q|\hat{p}|(t,-\pi/4)\rangle \tag{2.7}$$

 $<sup>^{*2}</sup>$  実は複素数でやるとチョットだけラクになるけど、こっちのほうが直感的で嬉しい.

<sup>\*3</sup> 「 $\boldsymbol{q}$ の微分って?」と思ったら、とりあえず1次元で考えると分かりやすいかも?

を2通りで計算すればいいです。 $\hat{p}$ が $\langle q|$ に作用すると思えば、

$$\langle q|\hat{p}|(t,-\pi/4)\rangle = -i\hbar\frac{\partial}{\partial q}\psi(q,t) \eqno(2.8)$$

で、 $\hat{p}$ が $|(t,-\pi/4)\rangle$ に作用すると思えば、前問で求めた公式を用いて、

$$\langle q|\hat{p}|(t,-\pi/4)\rangle = \alpha(t,-\pi/4)\langle q|\hat{q}|(t,-\pi/4)\rangle = \alpha(t,-\pi/4)q\psi(q,t)$$
 (2.9)

となります. よって, 微分方程式は

$$-i\hbar \frac{\partial}{\partial q} \psi(q, t) = \alpha(t, -\pi/4) q \psi(q, t)$$
 (2.10)

なので,これを解くと

$$\psi(q,t) = \exp\left[i\frac{\alpha(t,-\pi/4)q^2}{2\hbar}\right]$$
 (2.11)

がたぶん答えです.

俺は先に夏休み満喫してます. あと少し, がんばって!!