# Volume Rendering 方程式から 大気散乱モデルを導く

2018.9.1 レイトレ合宿6 @ishiyama\_

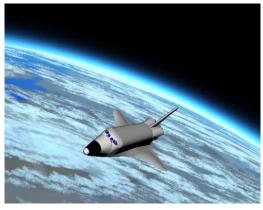
#### 大気散乱モデル

#### 地球大気をモデル化 [NSTN93]

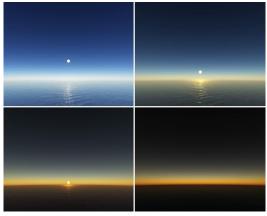
- 光源は太陽のみ
- レイリー散乱、ミー散乱
- 高さ方向に媒質濃度が減衰

#### 事前計算大気散乱 [BN08, EK10]

- テクスチャに事前計算
- 多重散乱



[NSTN93]



[EK10]

#### 動機

大気散乱モデルで作った天球を IBL に使う

- → レイトレ―シングのときに散乱係数を流用しよう
- → Volume Rendering方程式との関係を確かめておく

#### 内容

Volume Rendering 方程式から出発して,

[EK10] Oskar Elek and Petr Kmoch. Real-Time Spectral Scattering in Large-Scale Natural Participating Media.

の内部散乱項

$$I_{S_{\{R,M\}}}^{(1)}(P_O, V, L, \lambda) = R(P_O, V, L, \lambda) + I_I(\lambda)F_{\{R,M\}}(\theta) \cdot (7)$$

$$\cdot \frac{\sigma_{\{R,M\}}(\lambda)}{4\pi} \int_{P_a}^{P_b} \rho_{\{R,M\}}(P)e^{-t(PP_c, \lambda) - t(P_aP, \lambda)} ds$$

$$I_{S_{\{R,M\}}}^{(k)}(P_O, V, L, \lambda) = A_{\{R,M\}}^{(k-1)}(P_O, V, L, \lambda) + \frac{\sigma_{\{R,M\}}(\lambda)}{4\pi} \cdot (2)$$

$$\cdot \int_{P_a}^{P_b} I_{G_{\{R,M\}}}^{(k-1)}(P, V, L, \lambda)\rho_{\{R,M\}}(P)e^{-t(P_aP, \lambda)} ds$$

の導出に焦点を当てる.

#### 内容

- 大気散乱モデル
- Volume Rendering 方程式のおさらい
- 大気散乱モデルの内部散乱項の導出
  - 大気散乱モデル:内部散乱項(一般)
  - 大気散乱モデル: 内部散乱項 (地球)
- まとめ

### Volume Rendering 方程式のおさらい

Radiative transfer 方程式[Cha60] (Notation は [NGHJ18])

$$(\boldsymbol{\omega} \cdot \nabla) L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega}) = -\mu_e(\boldsymbol{x}) L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega}) + \mu_a(\boldsymbol{x}) L_e(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega}) + \mu_s(\boldsymbol{x}) L_s(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega})$$

$$L_s(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega}) = \oint p(\boldsymbol{\omega}, \boldsymbol{\omega}') L_i(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega}') d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$

- x:位置,ω:方向
- L:光線の輝度、Le:自己発光輝度、Li:入射輝度
- µa: 吸収係数、µs: 散乱係数、µe: 消散係数
- p:散乱の位相関数

#### Volume Rendering 方程式のおさらい

Volume Rendering 方程式 (Radiative Transfer 方程式の積分形)

$$L(\boldsymbol{x}(s), \boldsymbol{\omega}) = T(\boldsymbol{x}(0) \to \boldsymbol{x}(s))L(\boldsymbol{x}(0))$$

$$+ \int_{0}^{s} T(\boldsymbol{x}(s') \to \boldsymbol{x}(s)) \left[\mu_{a}(\boldsymbol{x}(s)) L_{e}(\boldsymbol{x}(s), \boldsymbol{\omega}) + \mu_{s}(\boldsymbol{x}(s')) L_{s}(\boldsymbol{x}(s'), \boldsymbol{\omega})\right] ds'$$

$$T(\boldsymbol{x}(a) \to \boldsymbol{x}(b)) = \exp\left(-\int_a^b \mu_e(\boldsymbol{x}(t)) dt\right)$$

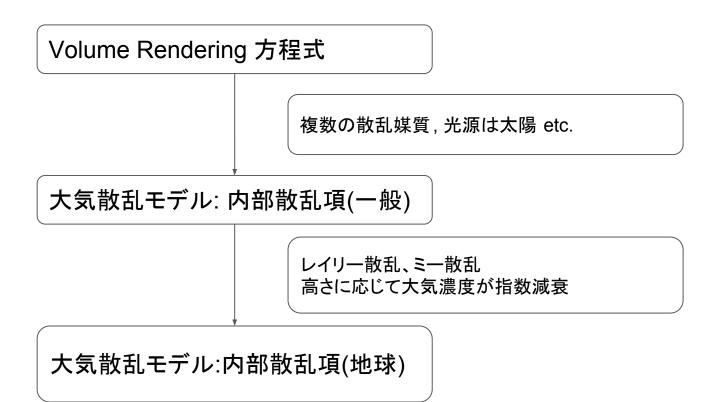
ボリュームレンダリングの基礎となる方程式.

ここから[EK10]の内部散乱項を導く.

# 大気散乱モデルの導出

- 大気散乱モデル: 内部散乱項 (一般)
- 大気散乱モデル: 内部散乱項 (地球)

#### 流れ



基本的に [NSTN93] を踏襲

● 自己発光なし

$$L_e\left(\boldsymbol{x},\,\boldsymbol{\omega}\right)=0$$

● 複数の散乱媒質

$$\mu_{s}\left(oldsymbol{x}
ight) = \sum_{j} \mu_{sj}\left(oldsymbol{x}
ight), \quad \mu_{a}\left(oldsymbol{x}
ight) = \sum_{j} \mu_{aj}\left(oldsymbol{x}
ight)$$

● 光源は太陽光のみ.太陽光は平行光として近似

$$L_i(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{\omega}) = L_{\mathrm{sun}} \delta(\boldsymbol{\omega} - \boldsymbol{\omega}_{\mathrm{sun}})$$

- レイは直進
  - 積分を簡単にするため

- 宇宙と大気、大気と地表を隔てる境界がある
  - 積分範囲を決めるため

• 入射光は前回の散乱結果にのみ依存

$$L_s^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) = \oint p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}') L^{(n-1)}(\boldsymbol{x}(s'), \, \boldsymbol{\omega}') d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$

Volume Rendering 方程式を漸化式として書く

$$L^{(n)}(\boldsymbol{x}(s)) = T(\boldsymbol{x}(0) \to \boldsymbol{x}(s))L^{(n)}(\boldsymbol{x}(0)) + \int_0^s T(\boldsymbol{x}(s') \to \boldsymbol{x}(s))\mu_s(\boldsymbol{x}(s'))L_s^{(n)}(\boldsymbol{x}(s'))ds'$$

以降,内部散乱項に注目

$$L_{ ext{inscatter}}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s)) = \int_0^s T(\boldsymbol{x}(s') o \boldsymbol{x}(s)) \mu_s(\boldsymbol{x}(s')) L_s^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) ds'$$

• 散乱媒質間の相互作用なし[EK10]

$$L_{\text{inscatter}}^{(n)} = \sum_{n} \left( L_R^{(n)} + L_M^{(n)} \right)$$

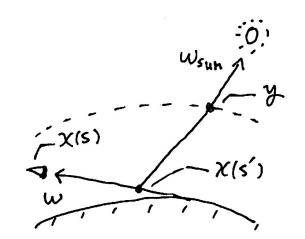
求める内部散乱項

$$L_{\text{inscatter}}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s)) = \sum_{j} \int_{0}^{s} T(\boldsymbol{x}(s') \to \boldsymbol{x}(s)) \mu_{sj}(\boldsymbol{x}(s')) L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) ds'$$
$$L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) = \oint p_{j}(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}') L_{j}^{(n-1)}(\boldsymbol{x}(s'), \, \boldsymbol{\omega}') d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$

#### 1次散乱

入射光:太陽

$$L_j^{(0)}(\boldsymbol{x}(s'), \, \boldsymbol{\omega}') = T(\boldsymbol{y} \to \boldsymbol{x}(s')) L_{\text{sun}} \delta(\boldsymbol{\omega}' - \boldsymbol{\omega}_{\text{sun}})$$



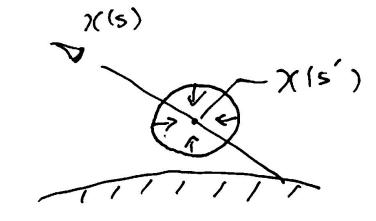
散乱光

$$L_{sj}^{(1)}(\boldsymbol{x}(s')) = \oint p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}') T(\boldsymbol{y} \to \boldsymbol{x}(s')) L_{\text{sun}} \delta(\boldsymbol{\omega}' - \boldsymbol{\omega}_{\text{sun}}) d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$
$$= p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}_{\text{sun}}) L_{\text{sun}} T(\boldsymbol{y} \to \boldsymbol{x}(s'))$$

# 高次散乱(n>1)

入射光:前回の散乱結果

$$L_j^{(n-1)}(\boldsymbol{x}(s'),\,\boldsymbol{\omega}')$$



散乱光

$$L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) = \oint p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}') L_j^{(n-1)}(\boldsymbol{x}(s'), \, \boldsymbol{\omega}') d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$

# 大気散乱モデル: 内部散乱項 (一般)

$$L_{\text{inscatter}}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s)) = \sum_{s} \int_{0}^{s} T(\boldsymbol{x}(s') \to \boldsymbol{x}(s)) \mu_{sj}(\boldsymbol{x}(s')) L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) ds'$$

**Transmittance** 

$$T(oldsymbol{x}(a) 
ightarrow oldsymbol{x}(b)) = \exp\left(-\sum_{j} \int_{a}^{b} \mu_{ej}\left(oldsymbol{x}(t)
ight) dt
ight)$$

1次散乱

$$L_{sj}^{(1)}(\boldsymbol{x}(s')) = p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}_{\mathrm{sun}}) L_{\mathrm{sun}} T(\boldsymbol{y} \to \boldsymbol{x}(s'))$$

高次散乱(n>1)

$$L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) = \oint p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}') L_j^{(n-1)}(\boldsymbol{x}(s'), \, \boldsymbol{\omega}') d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$

# 大気散乱モデル (地球)

あとは、散乱媒質を与えれば、具体的な表現が得られる.

[NSTN93, BN08, EK10] と同様に

● 大気:レイリー散乱とミー散乱、高度に従って指数関数で減衰

とする

#### 散乱媒質に対する条件

#### 散乱媒質

レイリー散乱、ミー散乱

$$p_R = \frac{3}{16\pi} (1 + \cos^2 \theta) \qquad p_M = \frac{3}{8\pi} \frac{1 - g^2}{2 + g^2} \frac{1 + \cos^2 \theta}{(1 + g^2 - 2g\cos\theta)^{3/2}}$$

$$\stackrel{\text{$\times$}}{\text{$\times$}} \theta = \cos^{-1}(\boldsymbol{\omega} \cdot \boldsymbol{\omega}')$$

● 高さ h(x) に従って減衰

$$\sum_{j} \mu_{aj}(\boldsymbol{x}) = \sum_{j}^{R, M} \beta_{aj} e^{-\frac{h(\boldsymbol{x})}{H_{j}}}, \quad \sum_{j} \mu_{sj}(\boldsymbol{x}) = \sum_{j}^{R, M} \beta_{sj} e^{-\frac{h(\boldsymbol{x})}{H_{j}}}$$

# 大気散乱モデル(地球): 内部散乱項

$$L_{\text{inscatter}}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s)) = \sum_{i}^{R, M} \int_{0}^{s} T(\boldsymbol{x}(s') \to \boldsymbol{x}(s)) \mu_{sj}(\boldsymbol{x}(s')) L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) ds'$$

**Transmittance** 

$$T(\boldsymbol{x}(a) \to \boldsymbol{x}(b)) = \exp\left(-\sum_{j}^{R,M} \beta_{ej} \int_{a}^{b} e^{-\frac{h(\boldsymbol{x}(t))}{H_{j}}} (\boldsymbol{x}(t)) dt\right)$$

1次散乱

$$L_{sj}^{(1)}(\boldsymbol{x}(s')) = p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}_{\mathrm{sun}}) L_{\mathrm{sun}} T(\boldsymbol{y} \to \boldsymbol{x}(s'))$$

高次散乱(n>1)

$$L_{sj}^{(n)}(\boldsymbol{x}(s')) = \oint p_j(\boldsymbol{\omega}, \, \boldsymbol{\omega}') L_j^{(n-1)}(\boldsymbol{x}(s'), \, \boldsymbol{\omega}') d\Omega(\boldsymbol{\omega}')$$

#### まとめ

Volume Rendering方程式から出発して

• [NSTN93] の条件

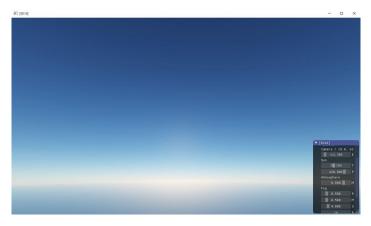
そして

● [EK10] の導出過程

を追うことで [EK10]と同様の内部散乱項を導き,

大気散乱モデルは Volume Rendering 方程式のひとつの形であることを確かめた

# 実装結果:内部散乱項のみ









#### 参考文献

[Cha60] Subrahmanyan Chandrasekhar. Radiative Transfer. Dover Publications Inc., 1960

[Kaj86] James T. Kajiya. The rendering equation. SIGGRAPH Comput. Graph., 20(4):143--150, August 1986.

[NSTN93] Tomoyuki Nishita, Takao Sirai, Katsumi Tadamura, and Eihachiro Nakamae. Display of The Earth Taking into Account Atmospheric Scattering. In *Proceedings of the 20th Annual Conferene on Computer Graphics and Interactive Tehniques*, SIGGRAPH'93, pages 175--182, New York, NY, USA, 1993. ACM

[BN08] Eric Bruneton and Fabrice Neyret. Precomputed Atmospheric Scattering. Computer Graphics Forum, 27(4):1079--1086, 2008.

[EK10] Oskar Elek and Petr Kmoch. Real-Time Spectral Scattering in Large-Scale Natural Participating Media. In *Proceedings of the 26th Spring Conference on Computer Graphics*, SCCG'10, pages 77--84, New York, NY, USA, 2010. ACM

[NGHJ18] Jan Novák, Iliyan Georgiev, Johannes Hanika, and Wojciech Jarosz. Monte carlo methods for volumetric light transport simulation. Computer Graphics Forum (Proceedings of Eurographics - State of the Art Reports), 37(2), may 2018.