特集コンピュータグラフィクスの新展開



写実的レンダリング

岩崎慶 和歌山大学システム工学部情報通信システム学科

写実的レンダリングとは

コンピュータグラフィクス (CG) の研究分野にお いて,実写と区別がつかないような写実的な画像の 生成は,重要な研究分野の1つとして今までにさま ざまな研究がなされてきた.CGで生成された写実 的な画像は映画やテレビ CM,ゲームなどさまざま な分野で利用されている.写実的な画像を生成する ためには、シーン中の物体から視点に到達する光を シミュレーションする必要がある.視点に到達する 光をシミュレーションする手法としてはレイトレー シング法,パストレーシング法,フォトンマッピン グ法などさまざまなレンダリングアルゴリズムが提 案されている.

ここでは、さまざまなレンダリングアルゴリズム の中でも、特に写実的な画像を高速に生成する技術 についていくつかの手法を紹介する.なお、本稿で は、物体表面での光の反射について着目し、透過媒 体による光の散乱については考慮しない.

写実的レンダリングの基礎技術

物体表面を写実的にレンダリングするためには、 物体表面で反射して視点に到達する光をシミュレー ションする必要がある.物体表面上の点 x での視線 方向 ω_o への反射光の輝度 $L_o(x, \omega_o)$ は、以下のレ ンダリング方程式によって計算される(図-1 参照).

$$L(x,\omega_o) = \int_{\Omega} L_i(x,\omega_i) f_r(x,\omega_i,\omega_o) \cos\theta d\omega_i \qquad (1)$$

ここで,
$$\Omega$$
は物体表面上の点 x における法線 $n(x)$





を中心軸とした半球上の方向, $L_i(x, \omega_i)$ は点 x に ω_i 方向から入射する光の輝度, θ は法線 n(x) と ω_i とのなす角, $f_r(x, \omega_i, \omega_o)$ は点 x における光の 反射率を表す双方向反射率分布関数 (Bidirectional Reflectance Distribution Function, BRDF) である. BRDF $f_r(x, \omega_i, \omega_o)$ は, 点 x に ω_i 方向から入射した 光が ω_o 方向にどれだけ反射するかを表した関数で ある.

■ 光源

視点に到達する光の輝度を計算する上で,光源か らの入射光は重要な要素である.CGの分野におい て,点光源・スポットライト・面光源・平行光線な どさまざまな光源モデルが使用されている.

点光源は、最も単純な光源として広く用いられて いる.点光源から物体表面への入射輝度は、点光源 の位置および点光源から物体表面へ向かう方向によ って計算される.スポットライトは、指向性のある 点光源として表現される.現実世界の光源を表現す る光源モデルとしては、蛍光灯のように大きさを持 った面光源や、太陽光のような平行光線が用いられ

1 写実的レンダリング

ている.従来これらの光源モデルが用いられてきた が、現実世界ではあらゆる方向からさまざまな輝度 の光が入射してくる.この現実世界の複雑な照明を 効率的に表現する手法として、イメージベースライ ティングが提案されている.イメージベースライテ ィングは、現実世界の周囲の環境を光源と見なし、 環境マップと呼ばれる画像として格納する.イメー ジベースライティングでは、物体表面に無限遠方か ら光が入射するものと仮定する.これにより、点*x* にω_i方向から入射する光の輝度 *L_i(x,ω_i)* は方向ω_i のみの関数 *L_{env}(ω_i)* を用いて計算される.

BRDF

BRDFは、物体表面における光の反射特性を 表す. BRDF $f_r(x, \omega_i, \omega_o)$ は、物体表面上で不 変(すなわち $f_r(x, \omega_i, \omega_o) = f_r(\omega_i, \omega_o)$)あるいは 表面上で変化する. 後者は特に Spatially-varying BRDF (SVBRDF) あるいは Bidirectional Texture Functions (BTF) として表現される.本稿では特に 前者に着目する. BRDF $f_r(\omega_i, \omega_o)$ は、 ω_i 方向から 入射する放射照度に対するω。方向の輝度の比を返 す.BRDFは、非負性、相反性およびエネルギー 保存則を満たす.相反性とは、入射方向 ω_i および 反射方向 ω_o を入れ替えても $f_r(\omega_i, \omega_o)$ の値が変わ らない(すなわち $f_r(\omega_i, \omega_o) = f_r(\omega_o, \omega_i)$)ことを指 す. エネルギー保存則は、物体表面での反射光のエ ネルギーが、入射エネルギーの総和を超えないこ とを表す. すなわち, どの反射方向ω。に対しても $\int_{\Omega} f_r(\omega_i, \omega_o) \cos \theta d\omega_i \leq 1$ が成り立つ.

BRDFは、拡散反射・完全鏡面反射・光沢反射 の組合せとして表現される場合が多い.拡散反射は、 入射光の方向 ω_i および反射光の方向 ω_o によらず 一定に反射する.すなわち、 $f_r(\omega_i, \omega_o) = \rho_d / \pi$ と表 現される.ここで ρ_d は拡散反射率でエネルギー保 存則を満たすため $0 \le \rho_d \le 1$ を満たす定数である. 完全鏡面反射は、入射方向 ω_i の法線に対して正反 射方向にのみ反射するもので、デルタ関数を用い て表現される.光沢反射は、入射方向 ω_i と反射方 向 ω_o によって反射率が変化する.光沢反射を表現



図-2 イメージベースライティング

する BRDF モデルとしては Phong モデルや Cook-Torrance モデルなどさまざまなモデルが提案され ている.

イメージベースライティング

イメージベースライティングでは、物体表面に さまざまな方向から入射する光の輝度を環境マッ プ(画像)で表現する.環境マップの表現方法もい くつか存在するが、ここでは図-2にあるようにキ ューブマップを仮定する. 無限遠方からの入射光 $L_{env}(\omega_i)$ は、物体表面上の点 x に到達する前に、物 体によって遮られる場合がある(図-2参照).物 体による光の遮蔽効果を考慮するために可視関 数 $V(x, \omega_i)$ が用いられている. 可視関数 $V(x, \omega_i)$ は、 fi_x に ω_i 方向から入射する光が遮られる場合 は0を返し、それ以外は1を返す2値関数である (図 -2 参照). 最終的に物体表面上の点 x に ω; 方向 から入射する光の輝度 $L_i(x, \omega_i)$ は、無限遠方から の入射光と可視関数の積 $L_i(x, \omega_i) = L_{env}(\omega_i) V(x, \omega_i)$ で計算される.これを式(1)に代入すると、イメー ジベースライティングにおけるレンダリング方程式

特集コンピュータグラフィクスの新展開

は以下のように書き換えられる.

 $L(x, \omega_o) = \int_{S^2} L_{env}(\omega_i) V(x, \omega_i) f_r(\omega_i, \omega_o) \max(\cos\theta, 0) d\omega_i$ (2)

ここで、全方向からの光を考慮するため、積分区 間を単位球上の方向の集合 S^2 に変更した.法線と 入射方向との余弦項を 0 でクランプ (max ($\cos \theta$, 0)) することにより、接平面より下から入射する光を 0 にすることができる.

イメージベースライティングでは、現実世界の複 雑な光源を用いているため、写実的な画像を生成す ることが可能であるが、あらゆる方向からの入射光 の輝度、可視関数、BRDFを計算する必要がある ため、非常に計算コストが高い.特に、可視関数を 計算するためには、物体表面上の各点からあらゆる 方向に光線(レイ)を飛ばし、レイと物体との交差 判定を行う必要がある.この交差判定は計算コスト が高いことが知られており、イメージベースライテ ィングにおけるボトルネックとなっている.

前計算放射輝度伝達法

式 (2) によって計算される反射光の輝度 $L(x, \omega_o)$ を高速に計算する手法の1つとして前計算放射輝 度伝達法 (Precomputed Radiance Transfer, 以降 PRT 法と略す)がある¹⁾. PRT 法は,2002 年に Sloan らによって提案された手法であり,レンダリ ング時に視点の位置や環境マップを変更してもリ アルタイムに画像を生成できる.PRT 法では,シ ーン中の物体は固定と仮定することで,計算コス トの高い可視関数の計算を前計算することができ る.ここでは説明簡略化のため,BRDF として拡 散反射 $f_r(\omega_i, \omega_o) = \rho_d / \pi$ とするが,PRT 法では光沢 反射も扱うことができる.可視関数とBRDF およ び余弦項との積を伝達関数 $T(x, \omega_i) = V(x, \omega_i) \cdot \frac{Od}{\pi}$ ・max(cos θ , 0) と定義する.この伝達関数を物体表 面上の各点で前計算しておく.

伝達計算の前計算により可視関数の計算をレンダ リング時にする必要がなくなるが,反射光の輝度を 計算するためには、 $L_{env}(\omega_i)$ と伝達関数 $T(x, \omega_i)$ の 積を方向について積分する必要がある.

$$L(x, \omega_o) = \int_{S^2} L_{env}(\omega_i) T(x, \omega_i) d\omega_i$$
(3)

方向 ω_iを細かくサンプリングして数値積分するこ とによって反射光の輝度を計算できるが,計算コス トが高くリアルタイムにレンダリングすることが難 しい.

■ 球面調和関数を用いた PRT 法

Sloan らの提案した PRT 法では, この問題を解 決するために, $L_{env}(\omega_i)$ および伝達関数 $T(x, \omega_i)$ を 球面調和関数の線形和で表現する. 球面調和関数は, 球面上で定義される正規直交基底関数である. 球面 調和関数 $y_i^m(\omega_i)$ は以下の式で定義される.

$$y_{l}^{m}(\omega_{i}) = \begin{cases} \sqrt{2} K_{l}^{m} \cos(m\phi) P_{l}^{m}(\cos\theta) & m > 0\\ \sqrt{2} K_{l}^{m} \sin(-m\phi) P_{l}^{-m}(\cos\theta) & m < 0\\ K_{l}^{0} P_{l}^{0}(\cos\theta) & m = 0 \end{cases}$$
(4)

ここで、lは球面調和関数の次数、mは $-l \leq m \leq l \in \mathbb{R}$ を満たす整数、 P_l^m はルジャンドル多項式、 θ および ϕ は方向 ω_i の角度のパラメータ($\omega_i = (\sin\theta\cos\phi, \sin\theta\sin\phi, \cos\theta)$)であり、 K_l^m は正規化係数で以下の式で計算される.

$$K_{l}^{m} = \sqrt{\frac{(2l+1)(l-|m|)!}{4\pi(l+|m|)!}}$$
(5)

PRT 法では, $L_{env}(\omega_i)$ や伝達関数 $T(x, \omega_i)$ を n 次の球面調和関数 $y_i^m(\omega_i)$ の線形和で近似する.

$$L_{env}(\omega_i) \approx \sum_{l=0}^{n-1} \sum_{m=-l}^{l} L_l^m y_l^m(\omega_i)$$
(6)

$$T(x, \omega_i) \approx \sum_{l=0}^{n-1} \sum_{m=-l}^{l} T_l^m(x) y_l^m(\omega_i)$$
(7)

ここで、j=l(l+1)+m+1とおくと、 $L_{env}(\omega_i) \approx \sum_{j=1}^{n^2} L_j y_j(\omega_i)$ 、 $T(x, \omega_i) \approx \sum_{j=1}^{n^2} T_j(x) y_j(\omega_i) \ge n^2$ 個の係数と球面調和関数の線形和で近似できる.球面調和関数は正規直交基底関数であるため、以下の式が成り立つ.

$$\int_{S^2} y_j(\omega_i) y_k(\omega_i) d\omega_i = \begin{cases} 1 & (j=k) \\ 0 & (j\neq k) \end{cases}$$
(8)



図 -3 球面調和関数を用いた PRT 法による結果画像. 上段は BRDF として拡散反射を,下段は光沢反射を 用いている.

これらの式を用いて式 (3) を計算すると以下のよう になる.

$$L(x, \omega_{o}) = \int_{S^{2}} L_{env}(\omega_{i}) T(x, \omega_{i}) d\omega_{i}$$

$$\approx \int_{S^{2}} \left(\sum_{j=1}^{n^{2}} L_{j} y_{j}(\omega_{i}) \right) \left(\sum_{k=1}^{n^{2}} T_{k}(x) y_{k}(\omega_{i}) \right) d\omega_{i}$$

$$= \sum_{j=1}^{n^{2}} \sum_{k=1}^{n^{2}} L_{j} T_{k}(x) \int_{S^{2}} y_{j}(\omega_{i}) y_{k}(\omega_{i}) d\omega_{i}$$

$$= \sum_{j=1}^{n^{2}} L_{j} T_{j}(x)$$
(9)

すなわち,反射光の輝度の計算は, $L_{env}(\omega_i)$ および 伝達関数 $T(x, \omega_i)$ の球面調和関数の係数の演算に帰 着できる.PRT 法では, $L_{env}(\omega_i)$ が低次の球面調和 関数(すなわち n が小さい)で表現できると仮定し, 少ない数(n が 4 ないし 5)の係数同士の積和で計算 することで高速な画像を生成している.図-3に球 面調和関数を用いた PRT 法による結果画像を示す. PRT 法では,さまざまな $L_{env}(\omega_i)$ をあらかじめ球 面調和関数の線形和で表現しておけば,図-3のよ うに環境マップを変更しても高速にレンダリングで きる.

■ ウェーブレットを用いた PRT 法

Sloan らの提案した PRT 法では, $L_{env}(\omega_i)$ が低

次の球面調和関数で近似できるという仮定に基づい ていたが,現実世界の複雑な光源では必ずしもその 仮定に当てはまらない場合がある.PRT 法の特徴 は,正規直交基底関数を用いることによって方向に 関する積分が係数の演算に帰着されることにある. そのため,球面調和関数でなくとも,球面上で正規 直交性を満たし,複雑な光源を少ない基底関数で効 率的に表現する関数であればよい.

2003 年に Ng らは、そのような性質を満たす正 規直交基底関数として 2 次元 Haar ウェーブレット を用いる手法を提案した²⁾. 2 次元 Haar ウェーブ レットは単位正方形上 $(x, y) \in [0, 1)^2$ で定義される (キューブマップの各面に対応する). 2 次元 Haar ウェーブレットは、以下のスケーリング関数 $\sigma(x, y)$ とウェーブレット関数 $\Psi_M^{l,i,j}(x, y)$ で定義される.

ここで、lはウェーブレット関数のレベル、i, jはオ フセット値で $0 \leq i, j < 2^l$ を満たす整数、Mはウェ ーブレット関数のタイプ、 Ψ_M はウェーブレット母 関数で以下の 3 つのタイプがある.



図 -4 ウェーブレットを用いた PRT 法による結果画像. 上段は BRDF として拡散反射を,下段は光沢反 射を用いている

$\Psi_0(x, y) = \begin{cases} 1\\ -1 \end{cases}$	$(0 \le x < 0.5) (0.5 \le x < 1)$
$\Psi_1(x, y) = \begin{cases} 1\\ -1 \end{cases}$	$(0 \le y < 0.5)$ $(0.5 \le y < 1)$
$\Psi_2(x, y) = \begin{cases} 1\\ -1 \end{cases}$	$(0 \le x, y < 0.5 \text{ or } 0.5 \le x, y < 1)$ otherwise

特集コンピュータグラフィクスの新展開

高レベルのウェーブレット関数は、ウェーブレット 母関数を平行移動した関数となる.球面調和関数と 異なり、ウェーブレット関数は局所的な強い光も効 率的に表現することができる.

図 -4 にウェーブレットを用いた PRT 法によっ てレンダリングした画像を示す.ウェーブレットを 用いた PRT 法では,低次の球面調和関数では表現 することが難しい複雑な照明を扱うことができる. そのため,図-4 にあるように輪郭のはっきりとし た影などもレンダリングできる.ウェーブレットを 用いた PRT 法では,球面調和関数を用いた PRT 法に比べてデータ量が大きい.

■ 球面ガウス関数を用いた PRT 法

球面調和関数およびウェーブレットでは,正規直 交基底関数の特性を用いることで反射光の輝度を高 速に計算している.しかしながら,正規直交性を 満たさなくても、少ない項数で $L_{env}(\omega_i)$ と伝達関数 $T(x, \omega_i)$ を表すことができれば高速に反射光の輝度 を計算することができる.また、球面調和関数やウ ェーブレット関数を用いた PRT 法では、扱える反 射特性も拡散反射および鈍い光沢反射しか扱えない という欠点があった.

ウェーブレット関数のように複雑な照明を扱うこ とができ、鋭い光沢反射を扱うことができる基底関 数として、球面ガウス関数 (Spherical Gaussian) が ある^{3),4)}. 球面ガウス関数は、球面放射基底関数 (Spherical Radial Basis Function) とも呼ばれる球 面上の関数の一種で、特定の単位ベクトルを軸とし た対称なローブとして表現される. 球面ガウス関数 $G(\omega_i, \xi, \eta, \mu)$ は以下の式で計算される.

 $G(\omega_i, \xi, \eta, \mu) = \mu \exp(\eta (\xi \cdot \omega_i - 1))$

ここで、 ξ はローブの中心軸ベクトル、 η はローブ の鋭さ、 μ はローブの振幅を表す. ローブの鋭さ η を調整することによって、大きい面光源から局所 的に強い光を放つ光源まで表現することができる. $L_{env}(\omega_i)$ と伝達関数 $T(x, \omega_i)$ をそれぞれ $L_{env}(\omega_i) \approx$

1 写実的レンダリング

 $\sum_{j=1}^{J} G(\omega_i, \xi_j, \eta_j, l_j) および T(x, \omega_i) \approx \sum_{k=1}^{K} G(\omega_i, \xi_k, \eta_k, t_k) と球面ガウス関数の線形和でよく近似で$ $きたとする (ただし, Jおよび K は L_{env}(\omega_i) と伝達$ $関数 T(x, \omega_i) をそれぞれ近似する球面ガウス関数の$ 数とする). これらの線形和を式 (3) に代入すると,以下のような式に変形される.

 $L(x,\omega_o) \approx \sum_{j=1}^J \sum_{k=1}^K \int_{S^2} G(\omega_i, \xi_j, \eta_j, l_j) G(\omega_i, \xi_k, \eta_k, t_k) d\omega_i$

ここで、球面ガウス関数 $G_j = G(\omega_i, \xi_j, \eta_j, l_j) \ge G_k = G(\omega_i, \xi_k, \eta_k, t_k)$ の積の積分は解析的に計算することができる.

$$\int_{S^2} G_j G_k d\omega_i = \frac{4\pi l_j t_k}{e^{n_j + \eta_k}} \frac{\sinh\left(\left\|\eta_j \xi_j + \eta_k \xi_k\right\|\right)}{\left\|\eta_j \xi_j + \eta_k \xi_k\right\|}$$

■ 動的なシーンを扱う PRT 法

PRT 法は、環境マップや視点をレンダリング時 に変更することは可能であるが、BRDF や物体は 固定されているという制限があった。2012 年に筆 者の研究グループでは、球面ガウス関数を用いて、 現実世界の複雑な光源下における動的なシーンの レンダリング手法を提案した(図-5 参照)⁵⁾.図-5 上段は、鋭い光沢反射を考慮したチェスのシーン、 図-5 下段は複数の変形するキャラクタのシーンで ある.従来の PRT 法では不可能であった鋭い光沢 反射を考慮した動的シーンの高速レンダリングを実 現している.

まとめ

本稿では、写実的レンダリングの中でもイメージ ベースライティングに着目した.特にイメージベー スライティングの高速レンダリング手法の1つであ る PRT 法とその拡張手法について紹介した.本稿 では物体表面を写実的にレンダリングする手法に着 目したが、煙や雲などの関与媒質を写実的にレンダ リングする手法も盛んに研究されている.近年の計 算機の性能向上に伴って、従来の写実的なレンダリ ング手法を高速化する研究は今後さらに盛んになる と思われる.



図 -5 球面ガウス関数を用いた動的シーンのリアルタイム レンダリング

参考文献

- Sloan, P.-P.J., Kautz, J. and Snyder, J. : Precomputed Radiance Transfer for Real-Time Rendering in Dynamic, Low-Frequency Lighting Environments, ACM Transactions on Graphics, Vol.21, No.3, pp.527-536 (2002).
- 2) Ng, R., Ramamoorthi, R. and Hanrahan, P. : All-Frequency Shadows Using Non-Linear Wavelet Lighting Approximation, ACM Transactions on Graphics, Vol.22, No.3, pp.477-487 (2003).
- 3) Tsai, T.-T. and Shih, Z.-C. : All-Frequency Precomputed Radiance Transfer using Spherical Radial Basis Functions and Clustered Tensor Approximation, ACM Transactions on Graphics, Vol.25, No.3, pp.967-976 (2006).
- 4) Wang, J., Ren, P., Gong, M., Snyder, J. and Guo, B. : All-Frequency Rendering of Dynamic, Spatially-Varying Reflectance, ACM Transactions on Graphics, Vol.28, No.5, pp.133:1-133:10 (2009).
- 5) Iwasaki, K., Furuya, W., Dobashi, Y. and Nishita, T.: Realtime Rendering of Dynamic Scenes under All-frequency Lighting using Integral Spherical Gaussian, Computer Graphics Forum (Proc. of Eurographics 2012), Vol.31, No.2 (2012).

(2012年2月20日受付)

岩崎 慶(正会員) iwasaki@sys.wakayama-u.ac.jp 2004 年東京大学大学院新領域創成科学研究科博士後期課程修了.現 在和歌山大学システム工学部准教授として CG の研究に従事.